

С. М. НИКОЛЬСКИЙ

КУРС
МАТЕМАТИЧЕСКОГО
АНАЛИЗА

II

С. М. НИКОЛЬСКИЙ

КУРС МАТЕМАТИЧЕСКОГО АНАЛИЗА

Том II

Издание третье,
переработанное и дополненное

*Допущено Министерством высшего
и среднего специального образования СССР
в качестве учебника для студентов физических
и механико-математических специальностей
высших учебных заведений*



22.16

И 64

УДК 517

Пикольский С. М. Курс математического анализа, т. II: Учебник.— 3-е изд., перераб. и дополн.— М.: Наука. Главная редакция физико-математической литературы, 1983.

Учебник для студентов физических и механико-математических специальностей вузов. Написан на основе курса лекций, читаемого автором в Московском физико-техническом институте. Фактически принят как учебное пособие в некоторых вузах с повышенной программой по математике.

Второй том содержит кратные интегралы, теорию поля, ряды Фурье и интеграл Фурье, обобщенные функции, дифференцируемые многообразия, дифференциальные формы, интеграл Лебега — Стильеса.

При подготовке 3-го издания в книге сделаны существенные изменения и дополнения.

Рис. 50.

ОГЛАВЛЕНИЕ

Предисловие ко второму изданию	7
Предисловие к третьему изданию	8
Глава 12. Кратные интегралы	9
§ 12.1. Введение	9
§ 12.2. Квадрируемые по Жордану множества	11
§ 12.3. Важные примеры квадрируемых по Жордану множеств	18
§ 12.4. Еще один критерий измеримости множества. Полярные координаты	19
§ 12.5. Измеримые по Жордану трехмерные и n -мерные множества	20
§ 12.6. Понятие кратного интеграла	24
§ 12.7. Верхняя и нижняя интегральные суммы. Основная теорема	27
§ 12.8. Интегрируемость непрерывной функции на замкнутом измеримом множестве. Другие критерии	33
§ 12.9. Множество лебеговой меры нуль	34
§ 12.10. Доказательство теоремы Лебега. Интегрируемость и ограниченность функции	36
§ 12.11. Свойства кратных интегралов	34
§ 12.12. Сведение кратного интеграла к интегралам по отдельным переменным	41
§ 12.13. Непрерывность интеграла по параметру	47
§ 12.14. Геометрическая интерпретация знака определителя	49
§ 12.15. Замена переменных в кратном интеграле. Простейший случай	51
§ 12.16. Замена переменных в кратном интеграле	53
§ 12.17. Доказательство леммы 1 § 12.16.	56
§ 12.18. Полярные координаты в плоскости	59
§ 12.19. Полярные и цилиндрические координаты в пространстве	61
§ 12.20. Общие свойства непрерывных операций	63
§ 12.21. Дополнение к теореме о замене переменных в кратном интеграле	64
§ 12.22. Несобственный интеграл с особенностями вдоль границы области. Замена переменных	66
§ 12.23. Площадь поверхности	68

Глава 13. Теория поля. Дифференцирование и интегрирование по параметру. Несобственные интегралы	75
§ 13.1. Криволинейный интеграл первого рода	75
§ 13.2. Криволинейный интеграл второго рода	76
§ 13.3. Поле потенциала	79
§ 13.4. Ориентация плоской области	86
§ 13.5. Формула Грина. Выражение площади через криволинейный интеграл	87
§ 13.6. Интеграл по поверхности первого рода	90
§ 13.7. Ориентация поверхностей	93
§ 13.8. Интеграл по ориентированной плоской области	97
§ 13.9. Поток вектора через ориентированную поверхность	99
§ 13.10. Дивергенция. Теорема Гаусса — Остроградского	102
§ 13.11. Ротор вектора. Формула Стокса	109
§ 13.12. Дифференцирование интеграла по параметру	113
§ 13.13. Несобственный интеграл	115
§ 13.14. Равномерная сходимость несобственного интеграла	122
§ 13.15. Равномерно сходящийся интеграл для неограниченной области	128
§ 13.16. Равномерно сходящийся интеграл с переменной особой точкой	134
Глава 14. Линейные нормированные пространства. Ортогональные системы	142
§ 14.1. Пространство C непрерывных функций	142
§ 14.2. Пространства L' , L'_p , L и l_p	144
§ 14.3. Пространство $L_2^1(L_2)$	148
§ 14.4. Приближение финитными функциями	151
§ 14.5. Сведения из теории линейных множеств и линейных нормированных пространств	157
§ 14.6. Ортогональная система в пространстве со скалярным произведением	164
§ 14.7. Ортогонализация системы	175
§ 14.8. Свойства пространств $L'_2(\Omega)$ и $L_2(\Omega)$	178
§ 14.9. Полнота системы функций в C , L'_2 и $L'(L_2, L)$	180
Глава 15. Ряды Фурье. Приближение функций полиномами	182
§ 15.1. Предварительные сведения	182
§ 15.2. Сумма Дирихле	188
§ 15.3. Формулы для остатка ряда Фурье	191
§ 15.4. Леммы об осцилляции	193
§ 15.5. Критерии сходимости рядов Фурье. Полнота тригонометрической системы функций	197
§ 15.6. Комплексная форма записи ряда Фурье	205

§ 15.7.	Дифференцирование и интегрирование рядов Фурье	207
§ 15.8.	Оценка остатка ряда Фурье	210
§ 15.9.	Явление Гиббса	214
§ 15.10.	Сумма Фейера	215
§ 15.11.	Сведения из теории многомерных рядов Фурье	218
§ 15.12.	Алгебраические многочлены, Многочлены Чебышева	228
§ 15.13.	Теорема Вейерштрасса	229
§ 15.14.	Многочлены Лежандра	230
Глава 16.	Интеграл Фурье. Обобщенные функции	233
§ 16.1.	Понятие интеграла Фурье	233
§ 16.2.	Лемма об изменении порядка интегрирования	236
§ 16.3.	Сходимость простого интеграла Фурье к порождающей его функции	237
§ 16.4.	Преобразование Фурье. Повторный интеграл Фурье. Косинус и синус преобразования Фурье	239
§ 16.5.	Производная и преобразование Фурье	244
§ 16.6.	Пространство S	245
§ 16.7.	Пространство S' обобщенных функций	250
§ 16.8.	Многомерные интегралы Фурье и обобщенные функции	259
§ 16.9.	Ступенчатые финитные функции. Квадратические приближения	267
§ 16.10.	Теорема Планшереля. Оценка сходимости простого интеграла	272
§ 16.11.	Обобщенные периодические функции	277
Глава 17.	Дифференцируемые многообразия и дифференциальные формы	284
§ 17.1.	Дифференцируемые многообразия	284
§ 17.2.	Край дифференцируемого многообразия и его ориентация	294
§ 17.3.	Дифференциальные формы	305
§ 17.4.	Формула Стокса	315
Глава 18.	Дополнительные сведения	321
§ 18.1.	Обобщенное неравенство Минковского	321
§ 18.2.	Усреднение функции по Соболеву	323
§ 18.3.	Свертка	327
§ 18.4.	Разбиение единицы	330
Глава 19.	Интеграл Лебега	333
§ 19.1.	Мера Лебега	333
§ 19.2.	Измеримые функции	343
§ 19.3.	Интеграл Лебега	350

ОГЛАВЛЕНИЕ

§ 19.4. Интеграл Лебега на неограниченном множестве	387
§ 19.5. Обобщенная производная по Соболеву	399
§ 19.6. Пространство обобщенных функций D'	403
§ 19.7. Неполнота пространства L'_p	496
§ 19.8. Обобщение меры Жордана	408
§ 19.9. Интеграл Римана — Стильеса	413
§ 19.10. Интеграл Стильеса	414
§ 19.11. Обобщенный интеграл Лебега	422
§ 19.12. Интеграл Лебега — Стильеса	423
§ 19.13. Продолжение функций. Теорема Вейерштрасса	431
Глава 20. Линейные операторы и функционалы	435
§ 20.1. Линейные операторы	435
§ 20.2. Линейные функционалы	437
§ 20.3. Сопряженное пространство	437
§ 20.4. Линейный функционал в пространстве C непрерывных функций	437
§ 20.5. Линейный функционал в пространстве L интегрируемых функций	441
§ 20.6. Линейный функционал в гильбертовом пространстве	442
Предметный указатель	445

ПРЕДИСЛОВИЕ КО ВТОРОМУ ИЗДАНИЮ

Во втором издании тома II добавлены параграфы 19.8—19.12, посвященные интегралам Стильтьеса, Римана — Стильтьеса, Лебега — Стильтьеса. Некоторым изменениям подверглись §§ 12.13, 13.8, 13.14, 13.15, 13.16, 15.3, 15.9, 16.3.

Кроме лиц, уже отмеченных в предисловиях к тому I, я благодарю Р. В. Гамкрелидзе за полезное для меня обсуждение отдельных глав книги. Я благодарю также А. П. Вейссенберга и Е. Л. Энгелсона, обративших мое внимание на некоторые неточности в 1-м издании книги.

1975 г.

С. М. Никольский

ПРЕДИСЛОВИЕ К ТРЕТЬЕМУ ИЗДАНИЮ

В третьем издании тома II сделаны изменения и добавления в § 12.13, 13.8, 15.3, 15.4, 16.4, 19.3 (п. 22). В частности, в § 12.13 дано более простое доказательство непрерывности интеграла по параметру, которое сообщил мне О. В. Бесов. В § 16.4 разобрано много примеров на преобразовании Фурье. Я взял эти примеры из сборника задач и упражнений по математическому анализу Б. П. Демидовича («Наука», 1972).

1982 г.

С. М. Никольский

КРАТНЫЕ ИНТЕГРАЛЫ

§ 12.1. Введение

Пусть в трехмерном пространстве, в котором определена прямоугольная система координат (x, y, z) , задана непрерывная поверхность

$$z = f(Q) = f(x, y) \quad (Q = (x, y) \in \Omega),$$

где Ω есть некоторое ограниченное (двумерное) множество, для которого возможно определить понятие его площади (двумерной меры*). В качестве Ω может быть взят круг, прямоугольник, эллипс и т. д. Будем считать, что функция $f(x, y)$ положительна, и поставим задачу: требуется определить объем тела, ограниченного сверху нашей поверхностью, снизу плоскостью $z = 0$ и с боков цилиндрической поверхностью, проходящей через границу γ плоского множества Ω , с образующей, параллельной оси z .

Искомый объем естественно определить следующим образом.

Разделим Ω на конечное число частей

$$\Omega_1, \dots, \Omega_N, \quad (1)$$

перекрывающихся между собой разве что по своим границам. Однако эти части должны быть такими, чтобы можно было определить их площади (двумерные меры), которые мы обозначим соответственно через $m\Omega_1, \dots, m\Omega_N$.

Введем понятие диаметра множества A — это есть точная верхняя грань

$$d(A) = \sup_{P', P'' \in A} |P' - P''|.$$

В каждой части Ω_j выберем по произвольной точке $Q_j = (\xi_j, \eta_j)$ ($j = 1, \dots, N$) и составим сумму

$$V_N = \sum_{j=1}^N f(Q_j) m\Omega_j, \quad (2)$$

которую естественно считать приближенным выражением искомого объема V . Надо думать, что приближение $V \approx V_N$ будет тем более точным, чем меньшими будут диаметры $d(\Omega_j)$ частей Ω_j .

*) См. далее § 12.2.

Поэтому естественно *объем* нашего тела определить как предел суммы (2)

$$V = \lim_{\max d(\Omega_j) \rightarrow 0} \sum_{j=1}^N f(Q_j) m\Omega_j, \quad (3)$$

когда максимальный диаметр частичных множеств разбиения (1) стремится к нулю, если, конечно, этот предел существует и равен одному и тому же числу независимо от способа последовательного разбиения Ω .

Можно отвлечься от задачи о нахождении объема тела и смотреть на выражение (3) как на некоторую операцию, которая производится над функцией f , определенной на Ω . Эта операция называется *операцией двойного интегрирования по Риману функции f на множестве Ω* , а ее результат — *определенным двойным интегралом (Римана) от f на Ω* , обозначаемым так:

$$V = \lim_{\max d(\Omega_j) \rightarrow 0} \sum_{j=1}^N f(Q_j) m\Omega_j = \int_{\Omega} \int f(x, y) dx dy = \int_{\Omega} f(Q) dQ = \int_{\Omega} f d\Omega.$$

Пусть теперь в трехмерном пространстве, где определена прямоугольная система координат (x, y, z) , задано тело Ω (множество) с неравномерно распределенной в нем массой с плотностью распределения $\mu(x, y, z) = \mu(Q)$ ($Q = (x, y, z) \in \Omega$). Требуется определить общую массу тела Ω .

Чтобы решить эту задачу, естественно произвести разбиение Ω на части $\Omega_1, \dots, \Omega_N$, объемы (трехмерные меры) которых (в предположении, что они существуют) пусть будут $m\Omega_1, \dots, m\Omega_N$, выбрать произвольным образом в каждой части по точке $(Q_j = (x_j, y_j, z_j) \in \Omega_j)$ и считать, что искомая масса равна

$$M = \lim_{\max d(\Omega_j) \rightarrow 0} \sum_{j=1}^N \mu(Q_j) m\Omega_j. \quad (4)$$

Слова на выражение (4) можно смотреть как на определенную операцию над функцией μ , заданной теперь на трехмерном множестве Ω . Эта операция на этот раз называется *операцией тройного интегрирования (по Риману)*, а результат ее — *определенным тройным интегралом (Римана)*, обозначаемым так:

$$M = \lim_{\max d(\Omega_j) \rightarrow 0} \sum \mu(Q_j) m\Omega_j = \int_{\Omega} \mu(Q) dQ = \int_{\Omega} \int \int \mu(x, y, z) dx dy dz.$$

В этом же духе определяется понятие *n -кратного интеграла Римана*.

Мы увидим, что часть теории кратного интегрирования, содержащая теоремы существования и теоремы об аддитивных свойствах интеграла, может быть изложена совершенно аналогично как в одномерном, так и в *n -мерном случае*. Однако в тео-

рии кратных интегралов возникают трудности, которых не было у нас при изложении теории однократных интегралов.

Дело в том, что однократный интеграл Римана мы определили для очень простого множества — отрезка $[a, b]$, который дробился снова на отрезки. Никаких трудностей в определении длины (*одномерной меры*) отрезков не возникало. Между тем в случае двойных и вообще n -кратных интегралов область интегрирования Ω приходится делить на части с криволинейными границами и возникает вопрос об общем определении понятия площади или вообще n -мерной меры этих частей. Конечно, этот вопрос возник бы и при $n = 1$, если бы мы определяли интеграл Римана не на отрезке, а на более или менее сложном одномерном множестве.

В связи с этим появляется необходимость в четком определении понятия меры множества и выяснении ее свойств. Поэтому мы начинаем эту главу с изложения теории меры по Жордану, органически связанной с теорией интеграла Римана. На основе этой теории затем излагается теория кратного интеграла. Важным методом в этой последней является тот факт, что вычисление кратных интегралов может быть сведено к вычислению однократных по каждой переменной в отдельности, что дает возможность применять во многих случаях теорему Ньютона — Лейбница.

§ 12.2. Квадрируемые по Жордану множества

Рассмотрим плоскость $R = R_2$, где задана вполне определенная прямоугольная система координат (x, y) , которую мы обозначим той же буквой R .

Ту же плоскость в другой, повернутой системе координат (ξ, η) мы будем обозначать через R' .

Простейшим множеством на R мы будем считать прямоугольник Δ . Аналитически его можно определить следующим образом: существует такая прямоугольная система координат R' , в которой Δ определяется как множество точек (ξ, η) , удовлетворяющих неравенствам

$$a_1 \leq \xi \leq a_2, \quad b_1 \leq \eta \leq b_2, \quad (1)$$

где $a_1 < a_2$, $b_1 < b_2$. Система координат R' обладает тем свойством, что стороны Δ параллельны ее осям. Чтобы подчеркнуть, что стороны Δ параллельны осям системы R' , мы будем писать $\Delta = \Delta_{R'}$. Заметим, что мы считаем Δ замкнутыми множествами.

Мы вводим еще понятие *элементарной фигуры* σ . Множество $\sigma \subset R$ мы называем элементарной фигурой, если оно есть (теоретико-множественная) сумма конечного числа прямоугольников $\Delta \subset R$, которые могут пересекаться только по частям своих гра-

ниц. Площадь $|\sigma|$ двумерной фигуры σ определяется как сумма площадей прямоугольников Δ , из которых состоит σ .

Фигура σ может быть бесконечным числом способов представлена как конечная сумма прямоугольников Δ . Однако площадь $|\sigma|$ не зависит от способа представления. Это утверждение доказывается средствами элементарной геометрии. Мы не будем на этом останавливаться.

Пустое множество также считается фигурой, и мера его считается равной нулю.

Определяя прямоугольник при помощи неравенств (1), мы считали $a_1 < a_2$, $b_1 < b_2$. Таким образом, мы не будем считать отдельные точки или отрезки прямоугольниками — в этом не будет надобности при изложении данной теории.

Среди фигур σ мы выделим такие, что все прямоугольники Δ , из которых они состоят, суть $\Delta \equiv \Delta_R$, т. е. они имеют стороны, параллельные осям системы координат R . Такие фигуры мы будем обозначать символом σ_R .

Отметим ряд свойств фигур σ . Доказательства их элементарны, и мы не будем на них останавливаться.

а) Если $\sigma_1 \subset \sigma_2$, то $|\sigma_1| \leq |\sigma_2|$.

б) Сумма (теоретико-множественная) фигур σ'_R и σ''_R есть фигура σ_R , и выполняется неравенство

$$|\sigma'_R + \sigma''_R| \leq |\sigma'_R| + |\sigma''_R|. \quad (2)$$

Оно обращается в равенство, если σ'_R и σ''_R пересекаются разве что по части их границ.

в) Разность $\sigma'_R - \sigma''_R$ двух фигур σ'_R , σ''_R не обязательно есть замкнутое множество, поэтому она не обязательно есть фигура. Она может стать фигурой (пустой), лишь если $\sigma'_R \subset \sigma''_R$ или если σ'_R и σ''_R не пересекаются. Но замыкание $\overline{\sigma'_R - \sigma''_R}$ есть всегда фигура, и при этом выполняется неравенство

$$|\overline{\sigma'_R - \sigma''_R}| \geq |\sigma'_R| - |\sigma''_R|. \quad (3)$$

Оно обращается в равенство, если $\sigma''_R \subset \sigma'_R$.

г) Если фигуру σ_R рассечь прямой, параллельной одной из осей R , то она разделится на две фигуры σ'_R и σ''_R .

К этим свойствам нам придется еще добавить два, одно из которых основано на понятии сетки.

Зададим натуральное число N и построим два семейства прямых: $x = kh$ и $y = lh$ ($h = 2^{-N}$, $k, l = 0, \pm 1, \pm 2, \dots$). Оба семейства определяют прямоугольную сетку S_N , разбивающую R на квадраты Δ_h со сторонами длины h , параллельными осям R . При переходе от сетки S_N к сетке S_{N+1} каждый квадрат сетки S_N делится на четыре равных квадрата.

Пусть $G \subset R$ — произвольное непустое ограниченное множество. Обозначим через $\omega_N(G) = \omega_N$ фигуру, состоящую из тех квадратов Δ_h сетки S_N , которые полностью входят в G , и через $\tilde{\omega}_N(G) = \tilde{\omega}_N$ — фигуру, состоящую из тех квадратов Δ_h сетки S_N , каждый из которых содержит хотя бы одну точку множества G (рис. 12.1). Может, в частности, случиться, что ω_N есть пустое множество, но мы условились считать такое множество фигурой (имеющей меру, равную нулю).

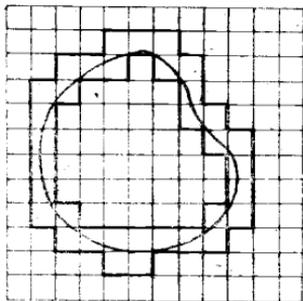


Рис. 12.1.

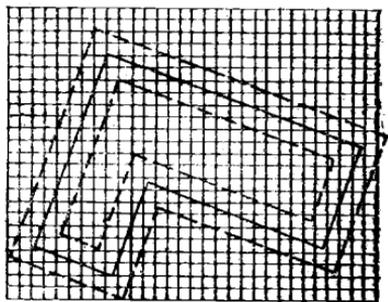


Рис. 12.2.

Очевидно, что

$$\omega_1 \subset \omega_2 \subset \dots, \tilde{\omega}_1 \supset \tilde{\omega}_2 \supset \dots, \omega_N(G) \subset G \subset \tilde{\omega}_N(G),$$

где N и N' — произвольные натуральные числа. Отсюда следует, что существуют конечные пределы

$$m_i G = \lim_{N \rightarrow \infty} |\omega_N|, \quad m_e G = \lim_{N \rightarrow \infty} |\tilde{\omega}_N|, \quad m_i G \leq m_e G.$$

Число $m_i G$ называется *внутренней (двумерной) мерой Жордана множества G* , а число $m_e G$ называется *внешней (двумерной) мерой Жордана множества G* . Слово «Жордана» мы не всегда будем добавлять в целях краткости. В этом параграфе мы не всегда будем также в целях краткости добавлять слово «двумерный». Всюду в этом параграфе будет идти речь о двумерных мерах по Жордану.

Мы доказали, что произвольное ограниченное множество $G \subset R$ имеет внутреннюю и внешнюю жордановы меры $m_i G$ и $m_e G$, удовлетворяющие неравенству $m_i G \leq m_e G$.

Если для множества $G \subset R$ $m_i G = m_e G = mG$, то G называется *измеримым по Жордану* и число mG называют *жордановой двумерной мерой G* . Двумерное (только двумерное) измеримое по Жордану множество называют также *квадрируемым*.

Теперь мы можем сформулировать нужное нам свойство фигур σ :

д) Фигура σ (состоящая из прямоугольников, как угодно повернутых по отношению к системе координат R) есть измеримое по Жордану множество. При этом $m\sigma = |\sigma|$.

На рис. 12.2 изображены фигура σ и еще две фигуры σ' и σ'' со сторонами, параллельными соответствующим сторонам σ , такие, что $\sigma' \subset \sigma \subset \sigma''$. Ясно, что для данной фигуры σ и данного $\varepsilon > 0$ можно указать две фигуры σ' и σ'' такие, что выполняются условия:

- 1) $\sigma' \subset \sigma \subset \sigma''$,
- 2) $|\sigma''| - |\sigma'| < \varepsilon$,

3) точки границ σ' и σ'' отстоят от любой точки границы σ на расстоянии, большем некоторого положительного числа α .

Если теперь в системе координат R взять сетку S_N , где $\sqrt{2}h = \sqrt{2} \cdot 2^{-N} < \alpha$, то $\sigma'' - \sigma'$ содержит любой квадрат сетки, покрывающей хотя бы одну точку границы σ . Поэтому сумма площадей всех квадратов сетки S , покрывающих границу σ , не превышает $|\sigma'' - \sigma'| = |\sigma''| - |\sigma'| < \varepsilon$. Отсюда следует, что

$$|\tilde{\omega}_N(\sigma)| - |\omega_N(\sigma)| < \varepsilon, \quad (2)$$

и так как ε как угодно мало, и $|\omega_N(\sigma)| \leq |\sigma| \leq |\tilde{\omega}_N(\sigma)|$, то

$$m_e\sigma = m_e\sigma = m\sigma = |\sigma|.$$

Докажем следующие равенства, выражающие различные эквивалентные определения внутренней и внешней мер ограниченного множества G :

$$m_i G = \lim_{N \rightarrow \infty} |\omega_N(G)| = \sup_N |\omega_N(G)| = \sup_{\sigma_R \subset G} |\sigma_R| = \sup_{\sigma \subset G} |\sigma|, \quad (3)$$

$$m_e G = \lim_{N \rightarrow \infty} |\tilde{\omega}_N(G)| = \inf_N |\tilde{\omega}_N(G)| = \inf_{\sigma_R \supset G} |\sigma_R| = \inf_{\sigma \supset G} |\sigma|. \quad (4)$$

Первое равенство в (3) есть уже данное выше определение $m_i G$. Оно дает эффективный способ получения $m_i G$. Однако оно связано с исходной системой координат R , потому что сетка связана с R .

Второе равенство очевидно, так как величина $|\omega_N(G)|$ возрастает вместе с N .

Так как $\omega_N(G)$ есть в то же время некоторая фигура σ_R , а σ_R есть некоторая σ , то очевидно, что

$$\sup_N |\omega_N(G)| \leq \sup_{\sigma_R \subset G} |\sigma_R| \leq \sup_{\sigma \subset G} |\sigma|. \quad (5)$$

С другой стороны, если $\sigma \subset G$ есть произвольная фигура и $\varepsilon > 0$, то в силу измеримости σ можно указать N настолько большим, что

$$|\sigma| < |\omega_N(\sigma)| + \varepsilon \leq |\omega_N(G)| + \varepsilon \leq m_i G + \varepsilon.$$

Отсюда $\sup_{\sigma \subset G} |\sigma| \leq m_i G + \varepsilon$ и в силу произвольности ε

$$\sup_{\sigma \subset G} |\sigma| \leq m_i G. \quad (6)$$

Из (5) и (6) следуют третье и четвертое равенства (3) (первые два уже доказаны).

Последний член в (3) показывает, что внутренняя мера $m_i G$ инвариантна относительно любой системы координат, т. е. она не зависит от системы координат R , в которой она рассматривается.

Аналогично доказываются равенства (4).

Из равенств (3), (4) легко следует

Лемма 1. Для того чтобы множество G было измеримым, необходимо и достаточно, чтобы для любого $\varepsilon > 0$ существовали две фигуры σ и $\tilde{\sigma}$ ($\sigma \subset G \subset \tilde{\sigma}$) такие, что $|\tilde{\sigma}| - |\sigma| < \varepsilon$.

При этом можно считать, что $\tilde{\sigma} = \tilde{\sigma}_R$, $\sigma = \sigma_R$.

Действительно, если множество измеримо и R — заданная система координат, то найдутся такие $\underline{\sigma} = \underline{\sigma}_R \subset G$ и $\tilde{\sigma} = \tilde{\sigma}_R \supset G$, что

$$mG - \frac{\varepsilon}{2} < |\underline{\sigma}| \leq |\tilde{\sigma}| < mG + \frac{\varepsilon}{2} \quad \text{и} \quad |\tilde{\sigma}| - |\underline{\sigma}| < \varepsilon.$$

Наоборот, из того, что $\sigma \subset G \subset \tilde{\sigma}$, следует, что $|\underline{\sigma}| \leq m_i G \leq m_e G \leq |\tilde{\sigma}|$, а если $|\tilde{\sigma}| - |\underline{\sigma}| < \varepsilon$, то $m_e G - m_i G < \varepsilon$, и вследствие произвольности $\varepsilon > 0$

$$m_e G = m_i G.$$

Из леммы 1 следует, что измеримое множество ограничено.

Лемма 2. Для того чтобы множество G было измеримым по Жордану, необходимо и достаточно, чтобы его граница Γ имела жорданову (плоскую) меру нуль, т. е. для всякого $\varepsilon > 0$ должна найтись покрывающая Γ фигура σ_0 , имеющая меру $|\sigma_0| < \varepsilon$.

Доказательство. Пусть множество G измеримо. Тогда для всякого $\varepsilon > 0$ (см. рис. 12.1) найдутся две фигуры $\sigma' = \sigma'_R$ и $\sigma'' = \sigma''_R$, такие, что $\sigma' \subset G \subset \sigma''$ и $|\sigma''| - |\sigma'| < \varepsilon$. Всегда можно считать, что точки границы Γ множества G не лежат на границе σ'' , так же как на границе σ' . Если бы это было для взятых σ' и σ'' не так, то можно фигуру σ'' увеличить (раздуть), а σ' уменьшить в направлении оси x и оси y , однако настолько, чтобы написанное неравенство осталось не нарушенным. Тогда очевидно, что

$$\Gamma \subset \sigma'' - \sigma' \subset \overline{\sigma'' - \sigma'} = \sigma_0 \quad \text{и} \quad |\sigma_0| = |\sigma''| - |\sigma'| < \varepsilon,$$

т. е. удалось покрыть Γ фигурой σ_0 , имеющей площадь, меньшую чем ε .

Наоборот, пусть для любого $\varepsilon > 0$ можно указать покрывающую Γ фигуру (см. рис. 12.1) $\sigma_0 = \sigma_0^0$, $|\sigma_0| < \varepsilon$. Можно считать, что Γ не имеет общих точек с границей σ_0 . Если это не так для выбранной фигуры, то ее можно дополнительно раздать, сохранив неравенство $|\sigma_0| < \varepsilon$.

Положим $\sigma'' = G + \sigma_0$ и $\sigma' = \overline{G - \sigma_0}$. Нетрудно видеть, что σ' и σ'' суть фигуры (см. рис. 12.1) и притом $\sigma' = \sigma'_R$, $\sigma'' = \sigma''_R$, $\sigma' \subset G \subset \sigma''$, $\sigma'' - \sigma' = \sigma_0$ и $|\sigma''| - |\sigma'| = |\sigma_0| < \varepsilon$. Это показывает, что G — измеримое множество.

Лемма 3. Сумма двух множеств G_1 и G_2 , имеющих жорданову меру нуль, в свою очередь имеет жорданову меру нуль.

Действительно, по условию для всякого $\varepsilon > 0$ существуют фигуры σ'_R и σ''_R такие, что $\sigma'_R \supset G_1$, $\sigma''_R \supset G_2$ и $|\sigma'_R| < \varepsilon/2$, $|\sigma''_R| < \varepsilon/2$. Тогда фигура $\sigma_R = \sigma'_R + \sigma''_R$ будет обладать свойствами

$$\sigma_R \supset G_1 + G_2, \quad |\sigma_R| \leq |\sigma'_R| + |\sigma''_R| < \frac{\varepsilon}{2} + \frac{\varepsilon}{2} = \varepsilon.$$

Лемма 4. Вместе с G и $G_1 \subset G$ есть множество жордановой меры нуль.

Лемма очевидна.

Теорема 1. Если два множества G_1 и G_2 измеримы по Жордану, то измеримы по Жордану также их сумма, разность и пересечение.

Доказательство. Будем обозначать через $\Gamma(E)$ границу множества E . Имеют место легко проверяемые теоретико-множественные вложения

$$\Gamma(G_1 + G_2) \subset \Gamma(G_1) + \Gamma(G_2),$$

$$\Gamma(G_1 \cdot G_2) \subset \Gamma(G_1) + \Gamma(G_2),$$

$$\Gamma(G_1 - G_2) \subset \Gamma(G_1) + \Gamma(G_2).$$

Так как G_1 и G_2 измеримы, то по лемме 2 $m\Gamma(G_1) = 0$, $m\Gamma(G_2) = 0$. Но тогда по лемме 3 правые части написанных вложений имеют меру нуль, по лемме 4 и левые части имеют меру нуль. Отсюда, применяя снова лемму 2, получим, что множества, указанные в теореме, измеримы.

Лемма 5. Если измеримое по Жордану множество G расщепить на две части G_1 и G_2 при помощи куска кривой L (в частности прямой), имеющей жорданову меру нуль, то каждая часть в свою очередь измерима по Жордану.

Доказательство. Очевидно, что

$$\Gamma(G_1) \subset \Gamma(G) + L, \quad \Gamma(G_2) \subset \Gamma(G) + L,$$

откуда на основании предыдущих лемм следует утверждение.

Таким образом, если G есть измеримое по Жордану множество, то любая сетка S_N (связанная с любой системой координат)

нат R) дробит G на части, каждая из которых измерима по Жордану. Диаметр каждой из этих частей не превышает $\sqrt{2}2^{-n}$. Таким образом, при $N \rightarrow \infty$ диаметры частей равномерно стремятся к нулю.

Отметим еще одно свойство фигур σ .

е) Если фигуру σ подвергнуть в R операции сдвига или вращения, то получим фигуру σ' и $|\sigma| = |\sigma'|$.

С помощью этого свойства и того факта, что при сдвиге и вращении соотношение вложения $A \subset B$ сохраняется, следует

Лемма 6. Если G_* есть множество, полученное из измеримого множества $G \subset R$ посредством сдвига или вращения его в R , то G_* — измеримое множество и $mG = mG_*$.

Пример. Приведем пример неквадрируемого (не измеримого в двумерном смысле) множества. Пусть G — не пустое открытое ограниченное множество и E — множество всех его рациональных точек, т. е. имеющих рациональные координаты (x, y) . Очевидно, что $\omega_N(E)$ есть пустое множество для любого натурального N и $m_i(E) = 0$. С другой стороны, пусть точка $x^0 \in G$, тогда найдется невырожденный прямоугольник Δ , принадлежащий G и содержащий x^0 . Очевидно, что $\tilde{\omega}_N(E) \supset \Delta$, $|\tilde{\omega}_N(E)| \geq |\Delta| > 0$, $m_i E \geq |\Delta| > 0$.

Таким образом, $m_i E < m_e E$ и E — неквадрируемое множество.

Докажем аддитивное свойство жордановой меры.

Теорема 2. Если множества G_1 и G_2 измеримы по Жордану и имеют общие точки, принадлежащие разве что их границам, то их (измеримая по теореме 1) сумма имеет меру, равную сумме их мер:

$$m(G_1 + G_2) = mG_1 + mG_2. \quad (7)$$

Доказательство. Зададим $\varepsilon > 0$ и подберем фигуры $\sigma'_1 = \sigma'_{1,R}$, $\sigma''_1 = \sigma''_{1,R}$, $\sigma'_2 = \sigma'_{2,R}$, $\sigma''_2 = \sigma''_{2,R}$ такие, что

$$\sigma'_1 \subset G_1 \subset \sigma''_1, \quad \sigma'_2 \subset G_2 \subset \sigma''_2,$$

$$mG_1 - \varepsilon < |\sigma'_1| < |\sigma''_1| < mG_1 + \varepsilon, \quad mG_2 - \varepsilon < |\sigma'_2| < |\sigma''_2| < mG_2 + \varepsilon.$$

Положим $\sigma' = \sigma'_1 + \sigma'_2$, $\sigma'' = \sigma''_1 + \sigma''_2$. Очевидно, что σ' и σ'' — фигуры, при этом $\sigma' \subset G_1 + G_2 \subset \sigma''$ и

$$|\sigma''| \leq |\sigma''_1| + |\sigma''_2|, \quad |\sigma'| = |\sigma'_1| + |\sigma'_2|. \quad (8)$$

Равенство в (8) справедливо потому, что σ'_1 и σ'_2 вместе с G_1 и G_2 пересекаются разве что по своим границам.

Теперь очевидно, что

$$(mG_1 - \varepsilon) + (mG_2 - \varepsilon) < |\sigma'_1| + |\sigma'_2| = |\sigma'| \leq m_i(G_1 + G_2) \leq m_e(G_1 + G_2) \leq |\sigma''| \leq |\sigma''_1| + |\sigma''_2| < (mG_1 + \varepsilon) + (mG_2 + \varepsilon),$$

откуда в силу произвольности $\varepsilon > 0$ следует (7).

Теорема 3. Если G_1 и G_2 измеримы по Жордану и $G_1 \subset \subset G_2$, то

$$m(G_2 - G_1) = mG_2 - mG_1. \quad (9)$$

Доказательство. Измеримость $G_2 - G_1$ доказана в теореме 1, поэтому измеримое множество G_2 распадается на два непересекающиеся измеримые множества: $G_2 = G_1 + (G_2 - G_1)$. Но тогда равенство (9) следует из предыдущей теоремы.

§ 12.3. Важные примеры квадратуемых по Жордану множеств

Пусть функция $f(x)$ неотрицательна на отрезке $[a, b]$ и интегрируема (в частности, непрерывна) на нем. Обозначим через Γ ее график — множество всех точек $(x, f(x))$, где $a \leq x \leq b$, и через Ω — множество всех точек (x, y) плоскости, для которых выполняются неравенства

$$a \leq x \leq b, \quad 0 \leq y \leq f(x).$$

Теорема 1. Множество Ω измеримо и его мера (двумерная) равна

$$m\Omega = \int_a^b f(x) dx = I.$$

В самом деле, в силу интегрируемости f на $[a, b]$ для любого $\varepsilon > 0$ найдется разбиение R отрезка $[a, b]$ такое, что

$$I - \frac{\varepsilon}{2} < \underline{S}_R \leq \bar{S}_R < I + \frac{\varepsilon}{2},$$

где \underline{S}_R и \bar{S}_R — соответствующие R нижняя и верхняя интегральные суммы функции f , равные площадям фигур, первая из которых принадлежит Ω , а вторая содержит Ω .

Это доказывает теорему.

Теорема 2. Непрерывная (плоская) кривая Γ на плоскости x, y , проектируемая взаимно однозначно на отрезок $[a, b]$ некоторой прямой L , есть множество точек, имеющее двумерную меру нуль.

В самом деле, можно считать, что Γ находится по одну сторону от прямой L , иначе в качестве L можно взять другую ей параллельную прямую, удовлетворяющую этим свойствам. Построим прямоугольную систему координат x, y с осью x , совпадающей с L . Тогда Γ будет графиком некоторой непрерывной функции $f(x)$ на отрезке $[a, b]$.

Множество Ω , определенное для f как в теореме 1, на основании этой теоремы измеримо, а Γ как часть границы Ω имеет двумерную меру нуль.

Теорема 3. Плоское ограниченное множество Ω измеримо (в двумерном смысле), если его граница состоит из конечного

числа точек и кусков непрерывных кривых, каждый из которых проектируется взаимно однозначно на одну из осей прямоугольной системы координат.

В самом деле, граница множества Ω есть сумма конечного числа множеств, имеющих двумерную меру нуль.

Заметим, что гладкий кусок кривой Γ $x = \varphi(t)$, $y = \psi(t)$ ($a \leq t \leq b$) (φ' и ψ' непрерывны и $\varphi'^2 + \psi'^2 > 0$) всегда можно разбить на конечное число частей, проектирующихся на одну из осей координат. Ведь (см. § 6.5) каждую точку $t \in [a, b]$ можно покрыть интервалом (t', t'') (в случае $t = a$ или $t = b$ — полуинтервалом) таким, что соответствующая ему часть нашей гладкой кривой проектируется на одну из осей, а на основании леммы Бореля среди этих интервалов можно выбрать конечное их число, все же покрывающих отрезок $[a, b]$. Другое доказательство того факта, что гладкий кусок кривой имеет двумерную меру нуль, см. в § 12.5, теорема 3.

В заключение отметим, что произвольная плоская непрерывная кривая может и не иметь двумерной меры нуль. Вспомним о кривой Пеано, точки которой заполняют квадрат (см. § 6.5).

§ 12.4. Еще один критерий измеримости множества. Полярные координаты

Внутреннюю и внешнюю меры ограниченного множества Ω можно еще определить так:

$$m_i \Omega = \sup_{\Omega' \subset \Omega} m \Omega', \quad m_e \Omega = \inf_{\Omega' \supset \Omega} m \Omega', \quad (1)$$

где Ω' обозначает произвольное измеримое множество, в первом случае принадлежащее Ω , а во втором — содержащее Ω . В самом деле, с одной стороны,

$$m_i \Omega = \sup_{\sigma \subset \Omega} |\sigma| \leq \sup_{\Omega' \subset \Omega} m \Omega' = I,$$

потому что фигуры σ измеримы, а с другой стороны, если $\varepsilon > 0$ и Ω' — такое измеримое множество, что $\Omega' \subset \Omega$ и $I - \varepsilon < m \Omega'$, то найдется также $\sigma \subset \Omega'$, так что $m \Omega' < |\sigma| + \varepsilon$. Следовательно, $I - 2\varepsilon < |\sigma| \leq m_i \Omega$, и вследствие произвольности ε имеет место $I \leq m_i \Omega$. Мы доказали первое равенство (1). Подобным образом доказывается и второе.

Из (1), очевидно, следует: для того чтобы множество Ω было измеримым, необходимо и достаточно, чтобы, каково бы ни было $\varepsilon > 0$, нашлись два измеримых множества Ω' и Ω'' таких, что $\Omega' \subset \Omega \subset \Omega''$ и $m \Omega'' - m \Omega' < \varepsilon$.

Площадь (двумерная жорданова мера) фигуры Ω , ограниченной полярными лучами $\theta = \theta_1$, $\theta = \theta_2$ ($\theta_1 < \theta_2$) и кривой Γ , определяемой в полярных координатах непрерывной функцией $\rho = f(\theta)$, равна (см. § 10.1 и вопрос, поставленный там)

$$S = \frac{1}{2} \int_{\theta_1}^{\theta_2} f(\theta)^2 d\theta. \quad (2)$$

Покажем, что $m\Omega = S$. В самом деле, произвольный круговой сектор есть измеримое множество, потому что его граница есть непрерывная кусочно гладкая кривая. Далее, из существовавшая интеграла (2) следует, что для всякого $\varepsilon > 0$ найдется такое разбиение отрезка $[\theta_1, \theta_2]$, что соответствующая ему верхняя интегральная сумма отличается от нижней менее чем на ε . Но верхняя сумма есть мера суммы конечного числа круговых секторов, содержащих Ω , а нижняя есть мера суммы конечного числа круговых секторов, содержащихся в Ω . Это и доказывает наше утверждение в силу (1).

§ 12.5. Измеримые по Жордану трехмерные и n -мерные множества

Теория, изложенная в предыдущих параграфах, легко переносится на случай любого числа измерений $n = 1, 2, 3, \dots$

Остановим пока наше внимание на случае трех измерений. В этом случае мы вводим в качестве простейших фигур замкнутые прямоугольники (параллелепипеды) и обозначаем их символами Δ . Теперь уже в качестве меры Δ рассматривается объем Δ , т. е. число $|\Delta|$, равное произведению длин трех ребер Δ (ширины, длины, высоты). Рассматриваются только невырожденные прямоугольники, у которых все три ребра положительны.

Вводим понятие фигуры σ как множества точек, представляющего собой конечную сумму прямоугольников Δ , которые могут пересекаться только по частям своих границ.

Объем $|\sigma|$ фигуры σ определяется как сумма объемов $|\Delta|$ прямоугольников Δ , из которых она состоит. Пустое множество считается фигурой с объемом, равным нулю.

Если R' есть какая-либо прямоугольная система координат, то прямоугольники и фигуры с ребрами, параллельными осям R' , обозначаем еще через $\Delta_{R'}$ и $\sigma_{R'}$. Вводим в $R = R_z$ для каждого натурального числа N сеть S_N , образуемую тремя семействами плоскостей

$$x = kh, \quad y = lh, \quad z = mh \quad (h = 2^{-N}, k, l, m = 0, \pm 1, \pm 2, \dots).$$

Сеть S_N разбивает пространство R на кубы Δ_h с ребрами длины h , параллельными осям координат. Определяем для любого ограниченного множества $G \subset R$ множество $\tilde{\omega}_N(G)$ как сумму тех Δ_h , которые полностью принадлежат G , и множество $\omega_N(G)$ как сумму всех тех кубов Δ_h , каждый из которых содержит в себе хотя бы одну точку из G .

Аналогично § 12.2 *внешнюю и внутреннюю меры* G определяем как пределы монотонных последовательностей

$$m_e G = \lim_{N \rightarrow \infty} |\tilde{\omega}_N(G)|, \quad m_i G = \lim_{N \rightarrow \infty} |\omega_N(G)|$$

и называем множеством G *измеримым по Жордану в трехмерном смысле*, если $m_e G = m_i G = mG$. Число mG называется *жордановой трехмерной мерой* G .

Свойства трехмерной меры совершенно аналогичны свойствам двумерной меры, изложенным в § 12.2. Чтобы убедиться в этом, нужно только проверить справедливость свойств а) — е) фигур σ , теперь уже трехмерных. Это проверяется элементарными средствами. Теоремы в § 12.2 были доказаны исключительно на основе свойств а) — е), поэтому эти утверждения верны и в трехмерном случае. Несколько видоизменяется только лемма 5 из § 12.2. В трехмерном случае она гласит:

Лемма. Если измеримое множество $G \subset R$ расщепить на части при помощи конечного числа поверхностей, имеющих (трехмерную) меру нуль, то эти части будут измеримы (в трехмерном смысле).

Изложенная теория по аналогии переносится на n -мерный случай, где n есть любое натуральное число ($n = 1, 2, \dots$). Теперь уже $R = R_n$ есть n -мерное действительное пространство точек $x = (x_1, \dots, x_n)$. Мы считаем, что R также обозначает определенную прямоугольную систему координат $R(x_1, \dots, x_n)$. Можно в R ввести другую прямоугольную систему координат $R'(\xi_1, \dots, \xi_n)$. Формулы преобразования $R \rightleftharpoons R'$ записываются при помощи равенств (ортогональных преобразований)

$$x_k = \sum_{l=1}^n a_{kl} \xi_l \quad (k = 1, \dots, n),$$

$$\sum_{l=1}^n a_{kl} a_{k_1 l} = \begin{cases} 0 & (k \neq k_1), \\ 1 & (k = k_1). \end{cases}$$

По определению множество $\Delta \subset R$ называется прямоугольным параллелепипедом, если можно указать такую прямоугольную систему координат $R'(\xi_1, \dots, \xi_n)$ и такие пары чисел $a_j < b_j$ ($j = 1, \dots, n$), что $\Delta = \{a_j \leq \xi_j \leq b_j; j = 1, \dots, n\}$.

Нетрудно показать, что указанная система координат R' (для данного Δ) единственна. n -мерный объем Δ определяется как число

$$|\Delta| = \prod_{j=1}^n (b_j - a_j).$$

Естественно говорить в этом случае, что Δ имеет ребра, параллельные осям координат системы R' , и писать $\Delta = \Delta_{R'}$. Элементарная фигура σ в R определяется как конечная сумма прямоугольных параллелепипедов Δ , пересекающихся разве что по своим границам, а мера σ — как число $|\sigma|$, равное сумме мер указанных Δ .

Пустое множество в R_n считается фигурой, имеющей n -мерный объем, равный нулю.

Вводится также для каждого натурального N сеть S_N как n семейств плоскостей

$$x_j = k_j h \quad (j = 1, \dots, n; h = 2^{-N}; k_j = 0, \pm 1, \pm 2, \dots),$$

разбивающих R_n на n -мерные кубы

$$\Delta_h = \{k_j h \leq x_j \leq (k_j + 1)h\}.$$

Если G — ограниченное множество в R , то по определению множество $\tilde{\omega}_N(G)$ есть теоретико-множественная сумма кубов Δ_h , полностью содержащихся в G , и множество $\omega_N(G)$ есть сумма кубов Δ_h , каждый из которых содержит хотя бы одну точку $x \in G$. Очевидно, что существуют пределы монотонных последовательностей

$$\lim_{N \rightarrow \infty} |\tilde{\omega}_N(G)| = m_i G, \quad \lim_{N \rightarrow \infty} |\omega_N(G)| = m_e G,$$

которые и называются соответственно *внутренней* и *внешней n -мерными мерами G по Жордану*.

Далее, множество G называется *измеримым по Жордану в смысле n -мерной меры*, если для него $m_i G = m_e G = mG$. Число mG называется *n -мерной мерой G по Жордану*.

Теория n -мерной меры по Жордану полностью аналогична теории двумерной меры, изложенной в § 12.2. Чтобы убедиться в этом, надо только проверить справедливость свойств а) — е) для n -мерных фигур σ . Это несколько кропотливо, но может быть выполнено по аналогии с тем, как это делается в трехмерном случае.

Следующая теорема обобщает теорему 2 § 12.3.

Теорема 1. *Поверхность S*

$$x_n = f(x_1, \dots, x_{n-1}) = f(Q) \quad (Q = (x_1, \dots, x_{n-1}) \in \Lambda)$$

в n -мерном пространстве, где f — непрерывная функция на замкнутом ограниченном множестве Λ , имеет n -мерную меру нуль.

Доказательство. Так как функция f равномерно непрерывна на Λ , то для любого $\varepsilon > 0$ найдется $\delta > 0$ такое, что

$$|f(Q) - f(Q')| < \varepsilon, \quad |Q - Q'| < \delta; \quad Q, Q' \in \Lambda.$$

Рассечем R_n сеткой

$$x_i = \alpha_i h, \quad \alpha_i = 0, \pm 1, \pm 2, \dots; \quad i = 1, \dots, n-1,$$

$$x_n = k\varepsilon, \quad k = 0, \pm 1, \pm 2, \dots$$

на равные прямоугольники Δ (прямоугольные параллелепипеды). Высота каждого Δ (в направлении x_n) равна ε , а основание Δ' (проекция Δ на $R_{n-1}(x_1, \dots, x_{n-1})$) есть куб со стороной h , подобранной так, чтобы его диаметр был меньше δ . Тем самым сетка рассекает R_{n-1} на кубы Δ' . Так как Λ ограничено, то Λ содержится в некотором $(n-1)$ -мерном кубе, и общая мера кубов Δ' , содержащих в себе точки Λ , не превышает некоторую константу M . Рассмотрим один из таких кубов Δ' . Среди прямоугольников Δ , имеющих его своей проекцией, может быть, очевидно, не более чем три, содержащих в себе точки поверхно-

сти S . Их общий объем не превышает $3\varepsilon|\Delta'|$, где $|\Delta'|$ есть $(n-1)$ -мерная мера Δ' . Но тогда общий объем кубов Δ , покрывающих S , не превышает $3\varepsilon M$, то есть может быть сделан как угодно малым.

Пример. Пусть в прямоугольной системе координат R задан прямоугольный параллелепипед Δ со сторонами, параллельными осям другой прямоугольной системы R' . Пусть S — одна из его граней. Она проектируется взаимно однозначно на одно из $(n-1)$ -мерных координатных подпространств, для определенности пусть это будет подпространство (x_1, \dots, x_{n-1}) , и описывается линейной функцией (непрерывной) вида $x_n = \sum_{j=1}^{n-1} a_j x_j$, заданной на некотором ограниченном замкнутом множестве. По теореме 1 $mS = 0$. Так как Δ имеет конечное число граней, то Δ есть измеримое множество.

Теорема 2. Открытое ограниченное не пустое множество G в пространстве $R_n = R$ можно представить как сумму счетного числа кубов:

$$G = \sum_1^{\infty} \Delta_k \quad (1)$$

(замкнутых, с ребрами, параллельными осям координат), пересекающихся попарно разве что по своим границам. При этом

$$m_i G = \sum_1^{\infty} |\Delta_k| \quad (2)$$

(хотя G может и не быть измеримым по Жордану, см. § 19.7).

Доказательство. Последовательность сеток S_N ($N = 1, 2, \dots$) определяет (замкнутые) фигуры

$$\omega_1(G) \subset \omega_2(G) \subset \omega_3(G) \subset \dots \subset G.$$

Так как G — открытое, то любая точка x^0 может быть покрыта открытым кубом $\Delta \subset G$ с центром в ней. Но тогда при достаточно большом N куб сетки S_N , содержащий x^0 , будет принадлежать Δ , следовательно, и G , тем самым он войдет в фигуру $\omega_N(G)$. Это показывает, что имеет место равенство

$$G = \omega_1(G) + (\omega_2(G) - \omega_1(G)) + (\omega_3(G) - \omega_2(G)) + \dots$$

Перенумеруем кубы $\omega_1(G)$, если они есть, дальше последующими номерами перенумеруем кубы замыкания $\omega_2(G) - \omega_1(G)$, затем кубы замыканий $\omega_3(G) - \omega_2(G)$ и т. д. В результате получим последовательность $\Delta_1, \Delta_2, \dots$ такую, что выполняется (1). Она бесконечна потому, что при любом m замкнутое множество $\sum_1^m \Delta_k$ отлично от содержащего его ограниченного открытого множества G .

$$\text{Далее, } \sum_1^{\infty} |\Delta_k| = \lim_{N \rightarrow \infty} \omega_N(G) = m_i G.$$

Теорема 3. Поверхность S (m -мерная, $m < n$)

$$x_i = \varphi_i(\mathbf{u}) = \varphi_i(u_1, \dots, u_m) \quad (i = 1, \dots, n; \mathbf{u} \in \Omega), \quad (3)$$

где φ_i непрерывны вместе со своими частными производными на Ω

(замыкании ограниченного m -мерного открытого выпуклого множества), имеет n -мерную меру нуль.

Доказательство. Пусть

$$K \geq \left| \frac{\partial \varphi_i}{\partial u_j} \right| \text{ на } \Omega \quad (i=1, \dots, n; j=1, \dots, m).$$

Пространство точек $\mathbf{u} = (u_1, \dots, u_m)$ обозначим через R_m , а пространство точек $\mathbf{x} = (x_1, \dots, x_n)$ — через R_n . Разрежем R_m и R_n прямоугольными сетками на кубики с длинами ребер соответственно h и g . Поместим Ω в куб $\Delta \subset R_m$ с гранями, принадлежащими граням сетки R_m .

Пусть $\mathbf{u} = (u_1, \dots, u_m)$ есть точка определенного кубика ω сетки R_m и $\mathbf{u}' = (u'_1, \dots, u'_m)$ — другая точка этого кубика. Пусть точки $\mathbf{x} = (x_1, \dots, x_n)$, $\mathbf{x}' = (x'_1, \dots, x'_n)$ на поверхности S соответствуют при помощи уравнений (3) точкам \mathbf{u} , $\mathbf{u}' \in \omega$.

На основании теоремы о среднем (см. § 7.13, (12))

$$|x'_j - x_j| = \left| \sum_{s=1}^m \left(\frac{\partial \varphi_j}{\partial u_s} \right)_1 (u'_s - u_s) \right| \leq K m h.$$

Здесь $(\)_1$ обозначает, что в $(\)$ подставлена некоторая промежуточная точка между \mathbf{u} и \mathbf{u}' .

Будем считать, что $g = K m h$.

Тогда, если \mathbf{x} попала в некоторый кубик σ сетки R_n , то точка \mathbf{x}' будет, очевидно, принадлежать либо тому же кубику σ , либо одному из соседних с ним кубиков сетки R_n . Количество таких возможных кубиков не превышает 3^n . Общий их объем равен

$$3^n g^n = (3mK)^n h^n.$$

Но количество всех кубиков $\omega \subset \Delta$ равно $|\Delta|/h^m$, где $|\Delta|$ есть m -мерный объем Δ . Поэтому общий объем покрывающих нашу поверхность S кубиков σ равен

$$(3mK)^n |\Delta| h^{n-m} = c h^{n-m}, \quad c = (3mK)^n |\Delta|.$$

Мы видим, что при $m < n$ эта величина стремится к нулю при $h \rightarrow 0$.

Это показывает, что для всякого $\varepsilon > 0$ можно указать такое h , что для него общий n -мерный объем кубиков, покрывающих S будет меньшим, чем $\varepsilon > 0$, и, следовательно, $mS = 0$.

§ 12.6. Понятие кратного интеграла

Определим это понятие в n -мерном случае. Специально в двух- и трехмерном случае оно уже вводилось в § 12.1 схематически.

Пусть $R = R_n$ есть n -мерное евклидово пространство точек $\mathbf{x} = (x_1, \dots, x_n)$, $\Omega \subset R_n$ — измеримое (следовательно, ограниченное) множество и на Ω задана функция $f(P)$ ($P \in \Omega$).

Введем разбиение Ω на частичные множества, т. е. представим Ω в виде суммы

$$\Omega = \Omega_1 + \dots + \Omega_N \quad (1)$$

конечного числа измеримых в n -мерном смысле по Жордану множеств Ω_j , которые могут попарно пересекаться только по ча-

стям своих границ. Различные разбиения Ω мы будем обозначать символами ρ, ρ^1, \dots .

В каждом частичном множестве Ω_j ($j = 1, \dots, N$) разбиения ρ выберем произвольную точку $P_j \in \Omega_j$ и составим *интегральную сумму (по Риману)*:

$$S_\rho = S_\rho(f) = \sum_1^N f(P_j) m\Omega_j, \quad (2)$$

где $m\Omega_j$ — мера Жордана множества Ω_j .

Надо иметь в виду, что S_ρ зависит от функции f , способа разбиения Ω на части и выбора точек P_j в каждом из частичных множеств Ω_j разбиения.

Обозначим через δ максимальный диаметр множеств Ω_j :

$$\delta = \delta(\rho) = \max_{1 \leq j \leq N} d(\Omega_j).$$

По определению предел

$$\lim_{\delta \rightarrow 0} \sum_{j=1}^N f(P_j) m\Omega_j = I. \quad (3)$$

интегральной суммы f называется *определенным (n -кратным) интегралом в смысле Римана от функции f по множеству Ω* .

Таким образом, *определенным интегралом от функции f по множеству Ω называют предел, к которому стремится ее интегральная сумма, соответствующая переменному разбиению Ω , когда максимальный диаметр частичных множеств разбиения стремится к нулю (независимо от выбора точек $P_j \in \Omega_j$)*.

Как обычно в анализе, это определение можно понимать в двух (эквивалентных) смыслах: на языке ϵ, δ и на языке последовательностей.

На языке ϵ, δ оно формулируется так:

Интегралом Римана от функции f по множеству Ω называют число I , удовлетворяющее следующему свойству: для всякого $\epsilon > 0$ должно найтись такое $\delta > 0$, зависящее от ϵ , что, каково бы ни было разбиение Ω на части Ω_j с диаметрами, меньшими чем δ , и каков бы ни был выбор точек $P_j \in \Omega_j$ ($j = 1, 2, 3, \dots, n$), выполняется неравенство:

$$\left| I - \sum_{j=1}^N f(P_j) m\Omega_j \right| < \epsilon. \quad (4)$$

На языке последовательностей оно формулируется так:

Интеграл Римана от функции f по множеству Ω есть предел, к которому стремится любая последовательность интегральных сумм S_{ρ_k} функции f , соответствующих разбиениям ρ_k ($k = 1, 2, \dots$), со стремящимся к нулю максимальным диаметром

δ_k частичных множеств:

$$I = \int_{\Omega} f dx = \int_{\Omega} f d\Omega = \lim S_{\rho_k} \quad (\delta_k \rightarrow 0), \quad (5)$$

Сейчас уже заметим, что если определенная на измеримом множестве Ω функция f ограничена и если для нее при некоторой вполне определенной последовательности разбиений ρ_k существует предел (5), равный I , не зависящий от выбора точек $P_j \in \Omega_j$, то этого, как будет доказано в дальнейшем, достаточно для того, чтобы сказать, что существует интеграл от f на Ω , равный I , т. е. тогда автоматически выполняется равенство (5), какова бы ни была последовательность разбиений ρ_1, ρ_2, \dots , для которой $\delta_k \rightarrow 0$ (см. § 12.7, теорема 2, 2)).

Напомним, что в § 12.2 (после леммы 5) было показано, что измеримое множество всегда можно разбить на части, имеющие диаметры, меньшие наперед заданного $\varepsilon > 0$.

Интеграл Римана от функции f по Ω , если он существует, обозначается так:

$$I = \int_{\Omega} f(P) d\Omega = \int_{\Omega} f(P) dP. \quad (6)$$

В этом случае говорят еще, что f интегрируема по Риману на Ω .

Высказанное выше условие римановой интегрируемости f на Ω можно выразить еще на языке признака Коши: для всякого $\varepsilon > 0$ существует такое $\delta > 0$, зависящее от ε , что для любых двух разбиений ρ' и ρ'' множества Ω на части с диаметрами частичных множеств, меньшими δ , имеет место неравенство

$$|S_{\rho'} - S_{\rho''}| < \varepsilon.$$

n -кратный интеграл от f на множестве Ω записывают еще так:

$$I = \int_{\Omega} \dots \int f(x_1, \dots, x_n) dx_1 \dots dx_n.$$

Это обозначение удобно потому, что, как мы увидим в дальнейшем, вычисление кратного интеграла сводится к вычислению соответствующих однократных интегралов в отдельности по x_1, x_2, \dots, x_n .

Если функция $f(P) = A = \text{const}$ на измеримом множестве Ω , то ее интегральная сумма равна числу

$$S_{\rho} = \sum_{j=1}^N A m\Omega_j = A m\Omega,$$

не зависящему от способа разбиения Ω на части. Поэтому

$$\int_{\Omega} A d\Omega = A \int_{\Omega} d\Omega = A m\Omega. \quad (7)$$

Отметим еще, что если Ω имеет жорданову меру нуль ($m\Omega = 0$), то

$$\int_{\Omega} f d\Omega = \lim_{\max d(\Omega_j) \rightarrow 0} \sum_{j=1}^N f(P_j) m\Omega_j = \lim_{\max d(\Omega_j) \rightarrow 0} 0 = 0$$

для любой конечной на Ω функции f , даже если она не ограничена. Таким образом, из интегрируемости f на Ω не всегда следует ограниченность f на Ω . При исследовании функции f , определенной на произвольном измеримом множестве Ω , мы (см. сноску на стр. 38) заранее будем предполагать, что она ограничена на Ω . Впрочем, если Ω — открытое измеримое множество, то из интегрируемости функции f на Ω следует ограниченность ее на Ω (см. далее § 12.10).

В будущем, чтобы избежать лишних слов, согласимся, что если про функцию f мы будем говорить, что она интегрируема по Риману на множестве $\Omega \subset R_n$, то этим будет подразумеваться, что Ω есть измеримое в n -мерном смысле по Жордану множество. Это соглашение вполне естественно, так как определение интеграла по Риману на Ω тесно связано с измеримостью Ω по Жордану.

§ 12.7. Верхняя и нижняя интегральные суммы. Основная теорема

Пусть R есть n -мерное пространство. При первом чтении читатель может считать, что $n = 2$ или $n = 3$, но рассуждения и формулировки в этом параграфе вполне аналогичны и при любом натуральном n , в том числе и при $n = 1$.

Пусть задано измеримое (следовательно, ограниченное) по Жордану (в n -мерном смысле) множество Ω , на котором определена ограниченная функция:

$$|f(P)| \leq K < \infty \quad (P \in \Omega).$$

Множество Ω может быть разбито на части (измеримые по Жордану и пересекающиеся разве что по своим границам) различными способами. Пусть ρ и ρ' — два такие разбиения:

$$\Omega = \Omega_1 + \dots + \Omega_N, \quad \Omega = \Omega'_1 + \dots + \Omega'_{N'}.$$

Условимся говорить, что ρ' есть продолжение ρ , и писать $\rho \subset \rho'$, если любое частичное множество Ω'_k ($k = 1, \dots, N'$) разбиения ρ' есть часть одного из частичных множеств Ω_j разбиения ρ . Иначе говоря, разбиение ρ' получается из ρ , если некоторые множества Ω_j разбиения ρ в свою очередь разбить на конечное число частей

$$\Omega_j = \sum_{k=1}^{l_j} \Omega_{jk} \quad (k = 1, \dots, l_j; j = 1, \dots, N).$$

Таким образом, разбиение ρ' состоит из слагаемых кратной суммы

$$\Omega = \sum_{j=1}^N \sum_{k=1}^{l_j} \Omega_{jk} \quad (1)$$

Зададим разбиение ρ . Ему соответствует интегральная сумма функции f

$$S_\rho = \sum_{j=1}^N f(P_j) m\Omega_j = \sum_\rho f(P_j) m\Omega_j$$

($P_j \in \Omega_j$). Мы будем пользоваться как первой, так и второй приведенными записями S_ρ .

Положим

$$M_j = \sup_{P \in \Omega_j} f(P), \quad m_j = \inf_{P \in \Omega_j} f(P),$$

$$\bar{S}_\rho = \sum_\rho M_j m\Omega_j, \quad \underline{S}_\rho = \sum_\rho m_j m\Omega_j.$$

Суммы \bar{S}_ρ , \underline{S}_ρ называются соответственно *верхней* и *нижней интегральными суммами функции f (соответствующими разбиению ρ)*.

Для произвольной точки $P_j \in \Omega_j$ справедливы неравенства $m_j \leq f(P_j) \leq M_j$ ($j = 1, \dots, N$). Поэтому, учитывая, что $m\Omega_j \geq 0$, имеем

$$m_j m\Omega_j \leq f(P_j) m\Omega_j \leq M_j m\Omega_j,$$

откуда

$$\underline{S}_\rho \leq S_\rho \leq \bar{S}_\rho. \quad (2)$$

Таким образом, *любая (независимо от выбора точек P_j) интегральная сумма функции f , соответствующая разбиению ρ , находится между ее нижней и верхней интегральными суммами, соответствующими тому же разбиению ρ* .

Другое важное свойство верхних и нижних сумм заключается в том, что если $\rho \subset \rho'$, то имеют место неравенства

$$\underline{S}_\rho \leq \underline{S}_{\rho'} \leq \bar{S}_{\rho'} \leq \bar{S}_\rho. \quad (3)$$

Второе из них уже доказано.

Чтобы убедиться в справедливости, например, третьего неравенства, запишем $\bar{S}_{\rho'}$ в виде

$$\bar{S}_{\rho'} = \sum_{j=1}^N \sum_{k=1}^{l_j} M_{jk} m\Omega_{jk},$$

где

$$M_{jk} = \sup_{P \in \Omega_{jk}} f(P).$$

Для сравнения сумму \bar{S}_ρ можно записать подобным образом:

$$\bar{S}_\rho = \sum_{j=1}^N M_j m \Omega_j = \sum_{j=1}^N M_j \sum_{k=1}^{l_j} m \Omega_{jk} = \sum_{j=1}^N \sum_{k=1}^{l_j} M_j m \Omega_{jk}.$$

Теперь ясно, что $\bar{S}_{\rho'} \leq \bar{S}_\rho$, потому что из вложения $\Omega_{jk} \subset \Omega_j$ следует что $M_{jk} \leq M_j$.

Пусть теперь ρ_1 и ρ_2 — разбиения Ω и $\rho = \rho_1 + \rho_2$ есть новое разбиение, полученное наложением ρ_1 на ρ_2 . Тогда ρ есть продолжение ρ_1 и ρ_2 и

$$\underline{S}_{\rho_1} \leq \underline{S}_\rho \leq \bar{S}_\rho \leq \bar{S}_{\rho_2}.$$

Таким образом,

$$\underline{S}_{\rho_1} \leq \bar{S}_{\rho_2}, \quad (4)$$

каковы бы ни были разбиения ρ_1 и ρ_2 .

Если зафиксировать ρ_2 и менять произвольно ρ_1 (которое мы желаем обозначить через ρ), то получим

$$\underline{I}(f) = \sup_{\rho} \underline{S}_\rho \leq \bar{S}_{\rho_2}.$$

А теперь, варьируя разбиения ρ_2 (обозначаемые через ρ), получим

$$\underline{I}(f) \leq \bar{I}(f) = \inf_{\rho} \bar{S}_\rho.$$

Числа $\bar{I}(f) = \bar{I}$ и $\underline{I}(f) = \underline{I}$ называются соответственно *верхним* и *нижним интегралами функции f на Ω* . Из приведенных рассуждений следует, что для произвольной ограниченной на Ω функции *нижний и верхний интегралы на Ω существуют*.

Докажем важную теорему.

Теорема 1 (основная). Пусть $\Omega \subset R$ есть измеримое множество (т. е. измеримое в n -мерном смысле по Жордану), на котором определена ограниченная функция f ($|f(x)| \leq K$).

Тогда следующие утверждения эквивалентны:

1) $\underline{I} = \bar{I}$;

2) для всякого $\epsilon > 0$ найдется такое разбиение ρ , что

$$\bar{S}_\rho - \underline{S}_\rho < \epsilon; \quad (5)$$

3) для всякого $\epsilon > 0$ найдется $\delta > 0$ такое, что для всех разбиений ρ с диаметрами $d(\Omega_j) < \delta$ имеет место неравенство (5);

4) существует интеграл

$$\int_{\Omega} f d\Omega = I. \quad (6)$$

При этом $I = \underline{I} = \bar{I}$.

Здесь, конечно, подразумевается, что \underline{I} и \bar{I} — нижний и верхний интегралы от f на G , а \underline{S}_ρ , \bar{S}_ρ — нижняя и верхняя интегральные суммы f , соответствующие разбиению ρ .

Эту теорему можно перефразировать так: для того чтобы существовал интеграл от f на Ω , необходимо и достаточно выполнение одного из условий 1)–3). При этом величина интеграла равна $\underline{I} = \bar{I}$.

Доказательство. 1) \rightarrow 2). Для любого ε найдутся разбиения ρ_1 и ρ_2 такие, что

$$\underline{I} - \frac{\varepsilon}{2} < \underline{S}_{\rho_1}; \quad \bar{S}_{\rho_2} < \bar{I} + \frac{\varepsilon}{2}.$$

Тогда для $\rho = \rho_1 + \rho_2$

$$\underline{I} - \frac{\varepsilon}{2} < \underline{S}_{\rho_1} \leq \underline{S}_\rho \leq \bar{S}_\rho \leq \bar{S}_{\rho_2} < \bar{I} + \frac{\varepsilon}{2},$$

откуда из 1) следует (5), т. е. 2).

2) \rightarrow 1). Пусть ρ — разбиение, для которого верно (5). Тогда в силу неравенств $\underline{S}_\rho \leq \underline{I} \leq \bar{I} \leq \bar{S}_\rho$ имеет место $\bar{I} - \underline{I} < \varepsilon$. По $\varepsilon > 0$ как угодно малое число, а \underline{I} и \bar{I} — определенные числа, не зависящие от ε , поэтому $\underline{I} = \bar{I}$.

4) \rightarrow 3). Пусть существует интеграл (6). Из определения интеграла следует, что для всякого $\varepsilon > 0$ можно указать такое $\delta > 0$, что для любого разбиения ρ , у которого $d(\Omega_j) < \delta$, имеют место неравенства

$$\underline{I} - \frac{\varepsilon}{2} < \sum_{j=1}^N f(P_j) |\Omega_j| < \bar{I} + \frac{\varepsilon}{2},$$

каковы бы ни были точки $P_j \in \Omega_j$. Отсюда, беря верхнюю и нижнюю грани входящей в эти неравенства суммы по $P_j \in \Omega_j$, получим

$$\underline{I} - \frac{\varepsilon}{2} \leq \underline{S}_\rho \leq \bar{S}_\rho \leq \bar{I} + \frac{\varepsilon}{2},$$

следовательно, справедливо 3).

3) \rightarrow 2) — это тривиально.

2) \rightarrow 3). Это самая негравивальная часть теоремы, утверждающая, что если для любого $\varepsilon > 0$ найдется зависящее от него разбиение ρ_* :

$$\Omega = \sum_{j=1}^N \Omega_j^*,$$

для которого $\bar{S}_{\rho_*} - \underline{S}_{\rho_*} < \varepsilon$, то также найдется $\delta > 0$ такое, что для всех разбиений ρ с $d(\Omega_j) < \delta$ выполняется неравенство (5).

Обозначим через Γ_* объединение всех граничных точек Ω_j^* , каково бы ни было $j = 1, \dots, N$. Оно имеет меру нуль (Ω_j^* измеримы), и потому можно определить фигуру σ' , покрывающую Γ_* , такую, что $|\sigma'| < \varepsilon/2K$. Введем еще новую фигуру σ , содержащую строго внутри себя σ' , но такую, что $|\sigma| < \varepsilon/2K$.

Пусть $\delta > 0$ есть настолько малое положительное число, что расстояние между любыми двумя точками границ σ и σ' больше, чем δ . Тем более расстояние любой точки Γ_* до границы σ больше, чем δ .

Зададим какое-нибудь разбиение ρ , на которое наложено единственное условие, что все его частичные множества ω имеют диаметр $d(\omega) < \delta$ (нам удобно будет их писать без индексов, так же как соответствующие им m и M). Имеем

$$\bar{S}_\rho - \underline{S}_\rho = \sum' (M - m) m\omega + \sum'' (M - m) m\omega,$$

где сумма \sum' распространена на все частичные множества ω разбиения ρ , каждое из которых содержит в себе одну из точек Γ_* . Так как $d(\omega) < \delta$, то все такие $\omega \subset \sigma$ и их общая мера не превышает $m\sigma < \varepsilon/2K$. Поэтому

$$\sum' (M - m) m\omega \leq 2K \sum' m\omega \leq 2K \frac{\varepsilon}{2K} = \varepsilon.$$

Сумму \sum'' запишем в виде кратной суммы $\sum'' = \sum_i \sum^i$, где \sum^i обозначает сумму слагаемых \sum'' , соответствующих частичным множествам ω разбиения ρ , попавшим полностью в частичное множество Ω_i^* старого разбиения ρ_* . Имеем

$$\begin{aligned} \sum'' (M - m) m\omega &= \sum_i \sum^i (M - m) m\omega \leq \\ &\leq \sum_i (M_i^* - m_i^*) \sum^i m\omega \leq \sum_i (M_i^* - m_i^*) m\Omega_i^* < \varepsilon. \end{aligned}$$

Поэтому $\bar{S}_\rho - \underline{S}_\rho < 2\varepsilon$ для всех разбиений ρ с $d(\omega) < \delta$, т. е. имеет место 3).

3) \rightarrow 4). Пусть имеет место 3). Тогда, как уже доказано, имеет место и 1). Зададим $\varepsilon > 0$ и подберем $\delta > 0$ так, как указано в 3). Тогда для разбиений ρ , о которых говорится в 3),

$$\underline{S}_\rho \leq \sum f(P_j) |\Omega_j| \leq \bar{S}_\rho, \quad \underline{S}_\rho \leq \underline{I} = \bar{I} \leq \bar{S}_\rho, \quad (7)$$

Отсюда, полагая $\underline{I} = \bar{I}$, получим

$$|I - \sum f(P_j) |\Omega_j|| < \varepsilon, \quad (8)$$

т. е. I есть интеграл от f на Ω . Мы доказали 4).

Теорема полностью доказана.

Теорема 2. Пусть задана последовательность разбиений ρ_k ($k = 1, 2, \dots$) измеримого множества Ω ,

$$\Omega = \sum_{j=1}^{N_k} \Omega_j^k \quad (k = 1, 2, \dots), \quad (9)$$

со стремящимся к нулю максимальным диаметром δ_k частичных множеств.

Если для некоторой ограниченной на Ω функции $f(x)$ выполняется одно из условий

$$1) \lim_{k \rightarrow \infty} (\bar{S}_{\rho_k}(f) - \underline{S}_{\rho_k}(f)) = 0, \quad (10)$$

$$2) \lim_{k \rightarrow \infty} \sum_j f(\xi_j^k) m\Omega_j^k = I \quad (\xi_j^k \in \Omega_j^k), \quad (11)$$

$$3) \lim_{k \rightarrow \infty} \underline{S}_{\rho_k}(f) = \lim_{k \rightarrow \infty} \bar{S}_{\rho_k}(f) = I, \quad (12)$$

то это влечет существование интеграла от f на Ω .

Наоборот, существование интеграла от f на Ω влечет выполнение условий 1), 2), 3).

Существования одного только из пределов 3) недостаточно для существования интеграла от f на Ω .

Доказательство этой теоремы полностью аналогично доказательству одномерной теоремы 2 в § 9.4.

Теорема 3. Пусть задана последовательность разбиений (9) измеримого множества Ω с $\delta_{\rho_k} = \max_j d(\Omega_j^k) \rightarrow 0$. Тогда сумма мер

$$\sum_j' m\Omega_j^k = m\Omega^k$$

тех частей разбиения, которые прилегают к границе Γ области Ω ($\bar{\Omega}_j^k$ содержат точки Γ), стремится к нулю при $k \rightarrow \infty$.

Доказательство. Зададим $\varepsilon > 0$ и подберем покрывающую Γ фигуру σ такую, что $|\sigma| < \varepsilon$. Раздадим σ по направлениям всех осей координат, но так, чтобы новая фигура $\sigma' \supset \sigma$ имела меру $|\sigma'| < \varepsilon$. Обозначим через η расстояние между границами σ' и σ . Найдется k_0 такое, что $\delta_{\rho_k} < \eta$ для $k > k_0$. Для таких k частичные множества Ω_j^k , прилегающие к Γ , принадлежат σ' , т. е.

$$m\Omega^k = \sum_j' m\Omega_j^k < |\sigma'| < \varepsilon.$$

Теорема 4. Определенный интеграл от ограниченной на измеримом множестве Ω функции f можно определить как предел

$$\lim_{\delta_{\rho_k} \rightarrow 0} \sum_j' f(P_j^k) m\Omega_j^k = \int_{\Omega} f dx$$

для какой-нибудь (одной!) последовательности разбиений (9) с $\delta_{\rho_k} \rightarrow 0$, где интегральные суммы распространены только на частичные множества Ω_j^k , не прилегающие к Γ .

В самом деле, часть интегральной суммы, приходящаяся на частицы Ω_j^k , прилегающие к Γ , оценивается в силу предыдущей теоремы следующим образом:

$$\left| \sum_j' f(P_j^k) m\Omega_j^k \right| \leq K \sum_j' m\Omega_j^k \rightarrow 0, \quad k \rightarrow 0 \quad (K > |f(x)|).$$

§ 12.8. Интегрируемость непрерывной функции на замкнутом измеримом множестве. Другие критерии

Теорема 1. *Функция $f(P)$, непрерывная на замкнутом измеримом по Жордану множестве Ω , интегрируема по Риману на Ω .*

Доказательство. Так как множество Ω измеримо, то оно ограничено. Кроме того, оно замкнуто, поэтому непрерывная на Ω функция f равномерно непрерывна на Ω . Это значит, что для любого $\varepsilon > 0$ существует такое $\delta > 0$, что если $P', P'' \in \Omega$ и $|P'' - P'| < \delta$, то $|f(P'') - f(P')| < \varepsilon$.

Пусть ρ есть произвольное разбиение $\Omega = \sum_1^N \Omega_j$ на измеримые части с диаметром $d(\Omega_j) < \delta$ и пусть, как всегда, $M_j = \sup_{x \in \Omega_j} f(x)$, $m_j = \inf_{x \in \Omega_j} f(x)$. Тогда

$$M_j - m_j = \sup_{P', P'' \in \Omega_j} [f(P'') - f(P')] \leq \varepsilon,$$

потому что расстояние между любыми точками $P', P'' \in \Omega_j$ не превышает по условию δ . Следовательно,

$$\bar{S}_\rho - S_\rho = \sum (M_j - m_j) m\Omega_j \leq \varepsilon \sum m\Omega_j = \varepsilon t\Omega = \eta.$$

Так как $\eta > 0$ может быть как угодно малым, то по основной теореме интеграл от f на Ω существует.

Теорема 2. *Функция f , ограниченная на измеримом замкнутом множестве Ω и непрерывная на Ω , за исключением точек, образующих множество Λ меры нуль, интегрируема на Ω .*

Например, если функция f ограничена на плоском замкнутом множестве Ω , имеющем гладкую границу (см. рис. 12.3) и, кроме того, непрерывна на Ω , за исключением изолированной точки O и гладкой дуги γ , то f интегрируема на Ω .

Доказательство. Пусть $\varepsilon > 0$ и $\sigma \supset \Lambda$ — открытая (без границы) фигура такая, что $|\sigma| < \varepsilon$. Тогда $\Omega - \sigma$ есть измеримое

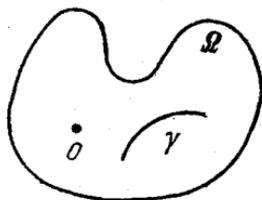


Рис. 12.3.

замкнутое множество, на котором f непрерывна, следовательно, интегрируема. Произведем разбиение ρ' множества $\Omega - \sigma$: $\Omega - \sigma = \Omega_1 + \dots + \Omega_N$ так, чтобы $\bar{S}_{\rho'} - \underline{S}_{\rho'} < \varepsilon$, и определим разбиение ρ множества Ω : $\Omega = \Omega_1 + \dots + \Omega_N + \sigma\Omega$. Положив $M = \sup_{x \in \sigma\Omega} f(x)$, $m = \inf_{x \in \sigma\Omega} f(x)$, получим

$$\bar{S}_{\rho} - \underline{S}_{\rho} = (\bar{S}_{\rho'} - \underline{S}_{\rho'}) + (M - m) m (\sigma\Omega) < \varepsilon + 2K\varepsilon = \eta$$

$$(K > |f(x)|, \quad x \in \Omega),$$

где η может быть как угодно малым. Но тогда согласно свойству 2) основной теоремы f интегрируема на Ω .

Оказывается, что теорему 2 можно обобщить, считая, что множество Λ имеет лебегову меру нуль (вместо жордановой, как мы считали; см. ниже § 12.9).

В такой более общей формулировке теорема 2 становится окончательной, потому что имеет место

Теорема (Лебега). *Для того чтобы ограниченная на измеримом по Жордану замкнутом множестве Ω функция $f(x)$ была интегрируемой на Ω , необходимо и достаточно, чтобы она была непрерывной на Ω , за исключением множества точек, имеющих Лебегову меру нуль.*

Пример. Рассмотрим функцию $\psi(x, y) = \sin \frac{1}{xy}$ на полуоткрытом прямоугольнике $\Delta' = \{0 < x, y < \pi/2\}$. Чтобы применить к ней теорему 2, будем рассуждать так. Доопределим ψ на отрезке $0 \leq x \leq \pi/2$ оси x и отрезке $0 \leq y \leq \pi/2$ оси y какими-нибудь значениями, однако ограниченными в совокупности. Продолженная таким образом на замкнутый прямоугольник $\Delta = \Delta'$ функция ψ ограничена на Δ и непрерывна всюду на Δ , за исключением множества (состоящего из указанных двух отрезков) жордановой двумерной меры нуль. Но тогда по теореме 2 существует интеграл

$$\iint_{\Delta} \psi(x, y) dx dy = \iint_{\Delta'} \psi(x, y) dx dy$$

(см. далее § 12.11, теорема 1 и следствие из нее).

§ 12.9. Множество лебеговой меры нуль *)

Произвольный открытый прямоугольный параллелепипед (прямоугольник)

$$\Delta = \{a_j < x_j < b_j; \quad j = 1, \dots, n\}$$

в n -мерном пространстве R называют еще *интервалом* (в R).

*) Сведения, излагаемые в этом параграфе, содержатся в § 19.1,

Объем (n -мерная мера) Δ равен

$$|\Delta| = \prod_{j=1}^n (b_j - a_j),$$

потому что замкнутый прямоугольник отличается от соответствующего открытого на множество меры (n -мерной) нуль.

По определению множество E имеет лебегову меру нуль, если для любого $\varepsilon > 0$ можно указать конечное или счетное число интервалов $\Delta^1, \Delta^2, \dots$, покрывающих E ($E \subset \sum \Delta^k$), сумма объемов которых меньше ε : $\sum |\Delta^k| < \varepsilon$.

Лемма 1. Сумма конечного или счетного числа множеств E^1, E^2, \dots , каждое из которых имеет лебегову меру нуль, имеет в свою очередь лебегову меру нуль.

В самом деле, зададим $\varepsilon > 0$ и покроем наши множества следующим образом: E^k покроем счетной (или конечной) системой интервалов Δ_j^k , $E^k \subset \sum_j \Delta_j^k$ таких, что $\sum_j |\Delta_j^k| < \varepsilon/2^k$ ($k = 1, 2, \dots$).

Так как интервалы Δ_j^k ($j, k = 1, 2, \dots$) можно заново перенумеровать и все они покрывают $E = \sum E^k$ и сумма их объемов меньше $\varepsilon = \sum_k (\varepsilon/2^k)$, то в силу произвольности ε множество E имеет лебегову меру нуль.

Если множество E имеет жорданову меру нуль, то это значит, что для всякого $\varepsilon > 0$ его можно покрыть конечным числом интервалов с общим объемом, меньшим чем ε . Следовательно, E имеет также лебегову меру нуль. Этим объясняется, что мы пользуемся одним и тем же обозначением ($mE = 0$) для жордановой и лебеговой меры. Впрочем, мы определили здесь только весьма частный случай меры Лебега, именно меры Лебега нуль.

Следует, однако, отметить, что множество может иметь лебегову меру нуль и в то же время не быть измеримым по Жордану. Например, множество рациональных чисел, содержащихся в отрезке $[0, 1]$, имеет лебегову меру нуль, так как оно счетно. Но оно не измеримо (в одномерном смысле) по Жордану — верхняя жорданова его мера равна 1, а нижняя — нулю.

Отметим, что если множество F замкнуто, ограничено и имеет лебегову меру нуль, то для любого $\varepsilon > 0$ можно указать счетную систему покрывающих F интервалов, общий объем которых меньше, чем $\varepsilon > 0$. Но согласно лемме Бореля в силу ограниченности и замкнутости F в этом покрытии можно оставить конечное число интервалов, все же покрывающих F . Их общий объем тем более меньше, чем ε . Но тогда F измеримо по Жордану. Мы доказали следующую лемму:

Лемма 2. Замкнутое ограниченное множество лебеговой меры нуль измеримо по Жордану и имеет, таким образом, жорданову меру нуль.

§ 12.10. Доказательство теоремы Лебега. Интегрируемость и ограниченность функции

В § 7.10 было введено понятие колебания $\omega(x)$ ($\omega(x) \geq 0$) функции f на множестве Ω в точке $x \in \Omega$ и замечено, что (§ 7.10, теорема 5) функция непрерывна в точке тогда и только тогда, когда ее колебание в этой точке равно нулю ($\omega(x) = 0$). Таким образом, в точке разрыва функции ее колебание — заведомо положительная величина. Обозначим через E_λ множество всех точек $x \in \Omega$, где колебание f не менее $\lambda > 0$ ($\omega(x) \geq \lambda$). Важно отметить, что если Ω — замкнутое множество, то E_λ — множество, замкнутое при любом λ (см. § 7.10, теорема 6).

Доказательство достаточности условия теоремы. Пусть функция f ограничена на замкнутом измеримом множестве Ω ,

$$|f(x)| \leq K \quad (x \in \Omega), \quad (1)$$

и множество E ее точек разрыва имеет лебегову меру нуль ($E \subset \Omega$).

Будем предполагать, что $mE > 0$, иначе утверждение тривиально. Зададим $\varepsilon > 0$, и пусть $\lambda > 0$ удовлетворяет неравенству $4\lambda m\Omega < \varepsilon$.

Так как лебегова мера $mE = 0$, то и лебегова мера $mE_\lambda = 0$ при любом $\lambda > 0$. Но E_λ замкнуто и ограничено, поэтому и жорданова мера $mE_\lambda = 0$. Но тогда для любого $\varepsilon > 0$ можно указать покрывающее E_λ множество G , представляющее собой конечную систему интервалов меры $|G| < \varepsilon/4K$. G есть открытое измеримое множество, и так как множество Ω замкнуто и ограничено, то Ω можно записать в виде суммы непересекающихся измеримых по Жордану множеств $\Omega = \Omega_1 + \Omega''$, где $\Omega_1 = G \cap \Omega$, $\Omega'' = \Omega - G$, $m\Omega_1 \leq |G| < \varepsilon/4K$ и Ω'' к тому же — замкнутое ограниченное множество. Во всех точках Ω'' наша функция имеет колебание, меньшее, чем λ . Но тогда, согласно теореме 3 § 7.10, можно указать такое $\delta > 0$, что каковы бы ни были точки $P, P' \in \Omega''$, такие, что $|P - P'| < \delta$, имеет место $|f(P) - f(P')| < 2\lambda$. Произведем разбиение Ω'' на части $\Omega'' = \sum_2^N \Omega_j$ диаметра,

меньшего, чем число δ . Эти части вместе с уже определенным выше множеством Ω_1 образуют разбиение ρ всего множества Ω . Для него, очевидно, имеют место оценки

$$\begin{aligned} \bar{S}_\rho - \underline{S}_\rho &= (M_1 - m_1) m\Omega_1 + \sum_{j=2}^N (M_j - m_j) m\Omega_j \leq \\ &\leq 2K \frac{\varepsilon}{4K} + 2\lambda \sum_{j=2}^N m\Omega_j < \frac{\varepsilon}{2} + 2\lambda m\Omega < \frac{\varepsilon}{2} + \frac{\varepsilon}{2} = \varepsilon. \end{aligned}$$

Следовательно, в силу произвольности ε на основании основной теоремы функция f интегрируема на Ω .

Доказательство необходимости условия теоремы. Пусть функция f ограничена на замкнутом измеримом множестве Ω и интегрируема на нем. Тогда, согласно основной теореме, для любых $\varepsilon > 0$ и $\lambda > 0$ можно указать такое разбиение ρ множества Ω , что (пояснения ниже)

$$\varepsilon\lambda > \bar{S}_\rho - \underline{S}_\rho = \sum (M_j - m_j) m\Omega_j > \sum' (M_j - m_j) m\Omega_j \geq \lambda \sum' m\Omega_j. \quad (2)$$

Сумма \sum' распространена только на те слагаемые, которые соответствуют множествам Ω_j , содержащим в себе хотя бы одну внутреннюю точку P из E_λ . Такую точку можно покрыть принадлежащим к Ω_j шаром V_δ с цент-

ром в ней, и поэтому выполняются неравенства

$$M_j - m_j \geq M_\delta - m_\delta \geq \omega(P) \geq \lambda, \quad M_\delta = \sup_{x \in V_\delta} f(x), \quad m_\delta = \inf_{x \in V_\delta} f(x).$$

Из (2) после сокращения на λ получим неравенства

$$\varepsilon > \sum' m\Omega_j = m(\sum' \Omega_j),$$

где $\sum' \Omega_j$ содержит в себе точки E_λ , каждая из которых — внутренняя по отношению к какому-нибудь из множеств Ω_j разбиения ρ . Остальные точки E_λ , не попавшие в $\sum' \Omega_j$, могут оказаться только на границах множеств Ω_j ($j = 1, \dots, N$), имеющих общую меру нуль. Таким образом, для любых $\lambda > 0$ и $\varepsilon > 0$ $mE_\lambda < \varepsilon$, т. е. $mE_\lambda = 0$. Но множество всех точек разрыва f можно записать в виде

$$E = \sum_{k=1}^{\infty} E_{1/k},$$

и так как $mE_{1/k} = 0$ ($k = 1, 2, \dots$), то и $mE = 0$.

Необходимость условия теоремы доказана.

Введем следующее полезное определение. Будем говорить, что множество $\Omega \subset R$ удовлетворяет свойству (A), если оно измеримо и если для любого $\varepsilon > 0$ можно указать разбиение $\Omega = \sum_k \Omega_j$ на измеримые части положительной меры ($m\Omega > 0$) с диаметром $d(\Omega_j) < \varepsilon$.

Произвольное открытое измеримое множество Ω обладает свойством (A).

В самом деле, прямоугольная сетка с кубиками Δ диаметра, меньшего $\varepsilon > 0$, разрезает Ω на непустые измеримые части Ω_j . Пусть Ω_j есть часть Δ , $x^0 \in \Omega_j \subset \Omega$, тогда найдется шар V_{x^0} с центром в x^0 , содержащийся в Ω , и пересечение $V_{x^0} \cap \Delta \subset \Omega_j$. Но легко видеть, что мера $m(V_{x^0} \cap \Delta) > 0$.

Конечно, вместе с открытым измеримым множеством Ω обладает свойством (A) и его замыкание $\bar{\Omega}$.

Прямоугольник, круг, эллипс (точнее, его внутренность) — все это примеры двумерных множеств, обладающих свойством (A). Примерами одномерных множеств со свойством (A) могут служить отрезок, конечная система отрезков, интервал, а примерами трехмерных множеств со свойством (A) — шар, куб, фигура, эллипсоид, тор.

С другой стороны, плоское множество Ω , изображенное на рис. 12.4, состоящее из круга σ и отрезка $[0, 2]$ на оси x , не обладает свойством (A). Оно измеримо, потому что его граница состоит из конечного числа гладких кусков. Однако, например, при $\varepsilon < 1/2$ нельзя Ω разбить на измеримые (в двухмерном смысле) части положительной меры с диаметром, меньшим чем ε .

Теорема 1. *Функция f , интегрируемая на множестве Ω со свойством (A), ограничена на Ω .*

В самом деле, зададим $\delta > 0$ и возьмем разбиение ρ множества Ω на части Ω_j ($j = 1, \dots, N$) положительной меры с $\delta_\rho = \max_j d(\Omega_j) < \delta$. Пусть

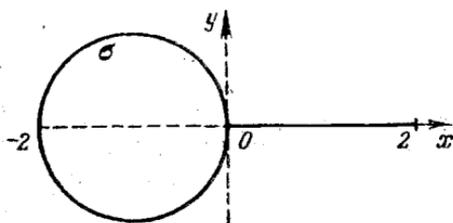


Рис. 12.4.

функция f неограничена на Ω ; тогда она неограничена по крайней мере на одном из множеств Ω_j — пусть на Ω_1 . Соответствующую интегральную сумму запишем в виде

$$S_\rho = f(p_1) m\Omega_1 + \sum_{j=2}^N f(p_j) m\Omega_j. \quad (3)$$

При данном ρ и фиксированных p_j ($j = 2, \dots, n-1$) сумма $\sum_{j=2}^N f(p_j) m\Omega_j$

постоянна, а величина $f(p_1) m\Omega_1$ при произвольном изменении p_1 в пределах Ω_1 не ограничена (ведь $m\Omega_1 > 0$). Но тогда интегральная сумма S_ρ не ограничена. Это показывает, что S_ρ для указанных ρ и $\delta_\rho \rightarrow 0$ (при любых $p_j \in \Omega_j$) не может стремиться ни к какому конечному пределу, и, следовательно, наша функция f не интегрируема на Ω (ср. с теоремой 1 § 9.2).

Для множеств, обладающих свойством (A), теорему Лебега можно, очевидно, сформулировать следующим образом:

Теорема 2. Пусть Ω есть замкнутое множество, обладающее свойством (A). Для того чтобы определенная на Ω функция f была интегрируемой на Ω , необходимо и достаточно, чтобы она была ограниченной на Ω и непрерывной на Ω , за исключением точек множества лебеговой меры нуль.

§ 12.11. Свойства кратных интегралов

Теорема 1. Если функция f ограничена и интегрируема на $\Omega = \Omega' + \Omega''$, где Ω' и Ω'' измеримы и пересекаются разве что по своим границам, то она также интегрируема на Ω' и Ω'' , и наоборот. При этом *)

$$\int_{\Omega} f dx = \int_{\Omega'} f dx + \int_{\Omega''} f dx. \quad (1)$$

Берем произвольную последовательность разбиений ρ_k ($k = 1, 2, \dots$) множества Ω , содержащих в себе границы Ω' и Ω'' . Они индуцируют на Ω' , Ω'' разбиения ρ'_k и ρ''_k . Далее надо рассуждать в точности так же, как при доказательстве одномерной теоремы 1 из § 9.7, только теперь роль отрезков $[a, c]$, $[c, b]$ играют множества Ω' и Ω'' .

Следствие. Если ограниченную и интегрируемую на Ω функцию f видоизменить на любом множестве $E \subset \Omega$, имеющем жорданову меру нуль, так что видоизмененная функция f_1 останется ограниченной на Ω , то f_1 будет интегрируемой на Ω и

$$\int_{\Omega} f d\Omega = \int_{\Omega} f_1 d\Omega.$$

*) Для неограниченных f равенство (1) может нарушиться. Например, если $f = 0$ на σ (рис. 12.4) и $f = x^{-1}$ на полуинтервале $\gamma = (0, 2]$ оси x , то $\iint_{\sigma} f dx dy = \iint_{\gamma} f dx dy = 0$. Но $\iint_{\sigma+\gamma} f dx dy$ не существует.

В самом деле, $\Omega - E$ измеримо вместе с Ω , поэтому f интегрируема на $\Omega - E$, кроме того,

$$\int_E f d\Omega = \int_E f_1 d\Omega = 0.$$

Но тогда f_1 интегрируема на Ω и

$$\int_{\Omega} f_1 d\Omega = \int_{\Omega-E} f_1 d\Omega + \int_E f_1 d\Omega = \int_{\Omega-E} f d\Omega + \int_E f d\Omega = \int_{\Omega} f d\Omega.$$

В силу этого утверждения, если функция f ограничена на незамкнутом измеримом множестве Ω и интегрируема на нем, то пишут

$$\int_{\Omega} f dx = \int_{\bar{\Omega}} f dx,$$

хотя функция f могла не быть определенной на $\bar{\Omega} - \Omega$. Ведь все равно, если бы f была определена на $\bar{\Omega} - \Omega$ так, что совокупность ее значений на $\bar{\Omega} - \Omega$ ограничена, то интегралы от f на Ω и $\bar{\Omega}$ совпадают.

Теорема 2. Если $f(x)$ и $\varphi(x)$ — ограниченные интегрируемые на Ω функции и c — постоянная, то функции

$$1) f(x) \pm \varphi(x), \quad 2) cf(x), \quad 3) |f(x)|, \quad 4) f(x)\varphi(x), \quad 5) 1/f(x),$$

где $|f(x)| > d > 0$, интегрируемы на Ω . При этом

$$\int_{\Omega} (f \pm \varphi) dx = \int_{\Omega} f dx \pm \int_{\Omega} \varphi dx, \quad (2)$$

$$\int_{\Omega} cf dx = c \int_{\Omega} f dx. \quad (3)$$

Заметим, что факт интегрируемости указанных функций непосредственно следует из теоремы Лебега, если принять во внимание, что лебегова мера суммы двух множеств, имеющих лебегову меру нуль, очевидно, в свою очередь равна нулю.

Равенства (2) и (3) доказываются вполне аналогично тому, как это делалось в теореме 2 § 9.7. Существование интегралов от функций 1)–5) можно доказать и не прибегая к теореме Лебега, аналогично тому, как это было сделано в указанной одномерной теореме.

Теорема 3. Если функции f_1, f_2 и φ ограничены и интегрируемы на Ω и

$$f_1(P) \leq f_2(P), \quad \varphi(P) \geq 0 \quad (P \in \Omega), \quad (4)$$

то

$$\int_{\Omega} f_1 \varphi dP \leq \int_{\Omega} f_2 \varphi dP. \quad (5)$$

В частности, если

$$A \leq f(P) \leq B, \quad \varphi(P) \geq 0, \quad (6)$$

где A и B — постоянные, то

$$A \int_{\Omega} \varphi dP \leq \int_{\Omega} f \varphi dP \leq B \int_{\Omega} \varphi dP, \quad (7)$$

и при некотором C

$$\int_{\Omega} f \varphi dP = C \int_{\Omega} \varphi dP \quad (A \leq C \leq B). \quad (8)$$

Доказательство. Из (4) следует, что

$$f_1(P)\varphi(P) \leq f_2(P)\varphi(P) \quad (P \in \Omega),$$

откуда для любого разбиения ρ множества Ω

$$S_{\rho}(f_1\varphi) \leq S_{\rho}(f_2\varphi).$$

Переходя к пределу при $\delta \rightarrow 0$, где δ — максимальный диаметр частичных множеств разбиения ρ , получим (5).

Равенство (8) называют теоремой о среднем для кратного интеграла.

Примечание. Если Ω — связное измеримое замкнутое множество и функция f непрерывна на Ω , то

$$\int_{\Omega} f \varphi dP = f(Q) \int_{\Omega} \varphi dP,$$

где Q — некоторая точка Ω .

В самом деле, из непрерывности f на замкнутом измеримом множестве Ω следует, что f интегрируема на Ω , кроме того, существуют на Ω точки Q_1 и Q_2 , в которых f достигает соответственно минимума и максимума (на Ω):

$$\min_{P \in \Omega} f(P) = f(Q_1) = A, \quad \max_{P \in \Omega} f(P) = f(Q_2) = B.$$

В силу связности Ω существует находящаяся в Ω непрерывная кривая $P = P(t) = \{\varphi_1(t), \dots, \varphi_n(t)\}$ ($t_1 \leq t \leq t_2$), соединяющая точки $Q_1 = P(t_1)$ и $Q_2 = P(t_2)$. Непрерывная на отрезке $[t_1, t_2]$ функция

$$z = f(P(t)) = f(\varphi_1(t), \dots, \varphi_n(t)) = \psi(t) \quad [t_1 \leq t \leq t_2]$$

принимает для некоторого $t_0 \in [t_1, t_2]$ значение $\psi(t_0) = f(Q) = C$, где $Q = P(t_0)$.

Теорема 4. Для ограниченной интегрируемой на Ω функции f выполняются неравенства

$$\left| \int_{\Omega} f dx \right| \leq \int_{\Omega} |f| dx \leq Km\Omega \quad (K = \sup_{x \in \Omega} |f(x)|). \quad (9)$$

В самом деле, интегрируемость $|f|$ доказана в теореме 2. Кроме того,

$$-|f(x)| \leq f(x) \leq |f(x)| \quad (x \in \Omega),$$

откуда

$$-\int_{\Omega} |f| dx \leq \int_{\Omega} f dx \leq \int_{\Omega} |f| dx.$$

Отметим, что в неравенстве (9) недостаточно предполагать интегрируемость $|f(x)|$ (см. замечание в конце § 9.7).

§ 12.12. Сведение кратного интеграла к интегралам по отдельным переменным

На основании доказываемых ниже теорем вычисление кратного интеграла сводится к последовательному интегрированию по отдельным переменным x_1, x_2, x_3, \dots

Теорема 1. Пусть в плоскости переменных (u, v) задан прямоугольник $\Delta = \{a \leq u \leq b; c \leq v \leq d\} = [a, b] \times [c, d]$, и функция $f(u, v)$ ограничена и интегрируема на нем. Тогда имеют место равенства

$$\iint_{\Delta} f(u, v) du dv = \int_a^b du \left(\int_c^d f(u, v) dv \right) = \int_c^d dv \left(\int_a^b f(u, v) du \right), \quad (1)$$

где выражение

$$\int_c^d f(u, v) dv \quad (2)$$

надо понимать как интеграл Римана по v при фиксированном u и если он существует, если же он не существует, — то как произвольное число, находящееся между нижним и верхним интегралами функции $f(u, v)$ по $v \in [c, d]$. Интеграл по u на $[a, b]$ во втором члене в (1) существует в смысле Римана.

Если читатель ознакомился с § 12.10, то он знает, что прямоугольник Δ есть множество, удовлетворяющее свойству (A), и следовательно, на самом деле из интегрируемости f на Δ следует ее ограниченность на Δ .

Если не только существует кратный интеграл от f по Δ , но и существует интеграл (2) при любом u , то второй член в цепи (1) надо понимать как результат риманова интегрирования f сначала по v , а затем по u .

Аналогичное утверждение имеет место для третьего члена цепи (1).

Доказательство. Для любого $u \in [a, b]$ будем рассматривать $f(u, v)$ как функцию от v на $[c, d]$. Она ограничена, и следовательно, для нее существуют нижний и верхний интегралы $\underline{I}(u) \leq \bar{I}(u)$ ($a \leq u \leq b$). Пусть $\Phi(u)$ — какая-либо функция, удов-

лестворящая неравенствам $I(u) \leq \Phi(u) \leq \bar{I}(u)$ ($a \leq u \leq b$). Надо доказать, что $\Phi(u)$ интегрируема на $[a, b]$ и имеет интеграл, равный кратному интегралу от f по Δ . Для этого достаточно (см. теорему 2 § 9.4) произвести разбиение r отрезка $[a, b]$ на равные части $a = u_0 < u_1 < \dots < u_N = b$, $h = u_i - u_{i-1} = (b - a)/N$ и показать существование предела

$$\lim_{h \rightarrow 0} S_r(\Phi) = \lim_{N \rightarrow \infty} \sum_{i=1}^N \Phi(\xi_i) h = \int_a^b \Phi(u) du = \int_{\Delta} f du dv \quad (3)$$

при любом выборе $\xi_i \in [u_{i-1}, u_i]$ ($j = 1, \dots, N$).

Разделим еще отрезок $[c, d]$ на N равных частей $c = v_0 < v_1 < \dots < v_N = d$, $k = v_j - v_{j-1} = (d - c)/N$ разбиением ρ . Это приводит к разбиению прямоугольника Δ на равные прямоугольники $\Delta_{ij} = [u_{i-1}, u_i] \times [v_{j-1}, v_j]$ и к верхней и нижней суммам f на Δ :

$$\bar{S}_{r \times \rho}(f) = hk \sum_i \sum_j M_{ij}, \quad \underline{S}_{r \times \rho}(f) = hk \sum_i \sum_j m_{ij}.$$

Так как

$$\Phi(\xi_i) \leq \bar{I}(\xi_i) \leq k \sum_j \sup_{v_{j-1} < v < v_j} f(\xi_i, v) \leq k \sum_j M_{ij},$$

и аналогично

$$\Phi(\xi_i) \geq k \sum_j m_{ij},$$

то

$$S_{r \times \rho}(f) \leq \sum_{i=1}^N \Phi(\xi_i) h \leq \bar{S}_{r \times \rho}(f).$$

Но по условию f -интегрируема на Δ , поэтому существуют пределы

$$\lim_{N \rightarrow \infty} \underline{S}_{r \times \rho}(f) = \lim_{N \rightarrow \infty} \bar{S}_{r \times \rho}(f) = \int_{\Delta} f du dv.$$

Поэтому существует предел (3), и мы доказали первое равенство (1). Второе доказывается аналогично.

Рассмотрим теперь n -мерный прямоугольник $\Delta = \{a_j \leq x_j \leq b_j; j = 1, \dots, n\}$. Обозначим через Δ' проекцию Δ на координатное подпространство точек $\mathbf{u} = (x_1, \dots, x_m)$: $\Delta' = \{a_j \leq x_j \leq b_j; j = 1, \dots, m\}$ ($1 \leq m < n$), и через Δ'' — проекцию Δ на координатное подпространство точек $\mathbf{v} = (x_{m+1}, \dots, x_n)$: $\Delta'' = \{a_j \leq x_j \leq b_j; j = m+1, \dots, n\}$. Будем писать

$$\mathbf{x} = (\mathbf{u}, \mathbf{v}), \quad \Delta = \Delta' \times \Delta''.$$

Имеет место теорема, обобщающая теорему 1:

Теорема 2. Пусть функция $f(x_1, \dots, x_n) = f(\mathbf{u}, \mathbf{v})$ интегрируема на прямоугольнике $\Delta = \Delta' \times \Delta''$ ($\mathbf{u} \in \Delta'$, $\mathbf{v} \in \Delta''$). Тогда

справедливо равенство

$$\int_{\Delta} \int_{\Delta''} f(\mathbf{u}, \mathbf{v}) \, d\mathbf{u} \, d\mathbf{v} = \int_{\Delta'} d\mathbf{u} \int_{\Delta''} f(\mathbf{u}, \mathbf{v}) \, d\mathbf{v}, \quad (4)$$

где выражение $\int_{\Delta''} f(\mathbf{u}, \mathbf{v}) \, d\mathbf{v}$ надо понимать как интеграл Римана по \mathbf{v} при фиксированном \mathbf{u} или, если он не существует, как произвольное число между нижним и верхним интегралом от $f(\mathbf{u}, \mathbf{v})$ по $\mathbf{v} \in \Delta''$. Интеграл по \mathbf{u} на Δ' в правой части (4) существует в смысле Римана. Если, в частности, кроме условия теоремы, известно, что функция $f(\mathbf{u}, \mathbf{v})$ интегрируема по $\mathbf{v} \in \Delta''$ для любого $\mathbf{u} \in \Delta'$, то правая часть (4) без всяких оговорок есть результат последовательного интегрирования f по Риману сначала по $\mathbf{v} \in \Delta''$, а затем по $\mathbf{u} \in \Delta'$.

Доказательство совершенно аналогично доказательству теоремы 1. Производится разбиение r (m -мерного) прямоугольника Δ' на N^m равных прямоугольников $\Delta'_1, \Delta'_2, \dots$ с m -мерными мерами

$$h = |\Delta'_i|^m = h_1 \dots h_m = \frac{(b_1 - a_1) \dots (b_m - a_m)}{N^m}$$

и разбиение $(n - m)$ -мерного прямоугольника Δ'' на N^{n-m} равных прямоугольников $\Delta''_1, \Delta''_2, \dots$ с $(n - m)$ -мерными мерами

$$g = |\Delta''_j|^{n-m} = h_{m+1} \dots h_n = \frac{(b_{m+1} - a_{m+1}) \dots (b_n - a_n)}{N^{n-m}}.$$

В результате естественным образом получается разбиение $r \times \rho$

$$\Delta = \sum_i \sum_j \Delta'_i \times \Delta''_j.$$

Ему соответствуют верхняя и нижняя суммы $\bar{S}_{r \times \rho}(f) = hg \sum_i \sum_j M_{ij}$,

$$\underline{S}_{r \times \rho}(f) = hg \sum_i \sum_j m_{ij}.$$

Функция $\Phi(\mathbf{u})$ определяется как любая функция, удовлетворяющая неравенствам $\underline{I}(\mathbf{u}) \leq \Phi(\mathbf{u}) \leq \bar{I}(\mathbf{u})$, где $\underline{I}(\mathbf{u})$ и $\bar{I}(\mathbf{u})$ — нижний и верхний интегралы от $f(\mathbf{u}, \mathbf{v})$ по $\mathbf{v} \in \Delta''$.

Дальше мы должны рассуждать, как при доказательстве предыдущей теоремы, заменяя там $\xi_i \in [u_{i-1}, u_i]$ на $\xi_i \in \Delta'_i$.

Теорема 3. Пусть функция $f(\mathbf{x}) = f(x_1, \dots, x_n)$ не только интегрируема на прямоугольнике Δ , но каково бы ни было натуральное $k = 1, \dots, n - 1$ и при любых допустимых (x_1, \dots, x_k) она интегрируема по Δ^k — проекции Δ на подпространство

$u^n = (x_{n+1}, \dots, x_n)$. Тогда имеет место равенство ($\Delta = \{a_j \leq x_j \leq b_j\}$)

$$\int_{\Delta} \dots \int f dx_1 \dots dx_n = \int_{a_1}^{b_1} dx_1 \int_{a_2}^{b_2} dx_2 \dots \int_{a_n}^{b_n} f(x_1, \dots, x_n) dx_n,$$

где интегралы в правой части понимаются в смысле Римана.

В самом деле, применяя предыдущую теорему последовательно, получим

$$\begin{aligned} \int_{\Delta} f dx &= \int_{a_1}^{b_1} dx_1 \int_{\Delta'} f(x_1, u^1) du^1 = \int_{a_1}^{b_1} dx_1 \int_{a_2}^{b_2} dx_2 \int_{\Delta^2} f(x, x_2, u^2) du^2 = \dots \\ &= \int_{a_1}^{b_1} dx_1 \dots \int_{a_n}^{b_n} f(x_1, \dots, x_n) dx_n, \quad (5) \end{aligned}$$

В общем случае сведение вычисления кратных интегралов к последовательному интегрированию по каждой переменной в отдельности основывается на лемме, доказываемой ниже.

Пусть Ω — ограниченное множество. Обозначим через e_i его проекцию на ось x_i . В частности, если Ω — область, то e_i — интервал, а если Ω — замыкание области, то e_i — отрезок $[a, b]$, где $a = \min_{x \in \Omega} x_i$, $b = \max_{x \in \Omega} x_i$, $x = (x_1, \dots, x_n)$. Обозначим еще через $\Omega_{x_1}^0$

сечение Ω плоскостью $x_1 = x_1^0$, т. е. множество точек вида $(x_1^0, x_2, \dots, x_n) \in \Omega$.

Лемма. *Справедливо равенство*

$$\int_{\Omega} \dots \int f(x_1, \dots, x_n) dx_1 \dots dx_n = \int_{e_1} dx_1 \int_{\Omega_{x_1}^0} f(x_1, x_2, \dots, x_n) dx_2 \dots dx_n, \quad (6)$$

всегда верное, если f ограничена на Ω , e_1 — измеримое одномерное множество и интегралы $\int_{\Omega} \dots \int$ и $\int_{\Omega_{x_1}^0}$ (для любого $x_1 \in e_1$) имеют

смысл.

Доказательство. Поместим Ω в некоторый n -мерный прямоугольник $\Delta = [a_1, b_1] \times \Delta'$, где $\Delta' = \{a_j \leq x_j \leq b_j; j = 2, \dots, n\}$. Это возможно, потому что Ω измеримо, следовательно, ограничено.

Продолжим функцию f с Ω на Δ , положив

$$\bar{f} = \begin{cases} f & \text{на } \Omega, \\ 0 & \text{на } \Delta - \Omega. \end{cases}$$

Теперь имеем (пояснения ниже)

$$\begin{aligned} \int_{\Omega} f(x) dx &= \int_{\Delta} \bar{f}(x) dx = \int_{a_1}^{b_1} dx_1 \int_{\Delta'} \bar{f}(x_1, x_2, \dots, x_n) dx_2 \dots dx_n = \\ &= \int_{e_1} dx_1 \int_{\Omega_{x_1}} f(x_1, x_2, \dots, x_n) dx_2 \dots dx_n. \end{aligned}$$

Первое равенство в этой цепи верно в силу того, что Ω и Δ измеримы, $f=0$ на $\Delta - \Omega$, и f интегрируема на Δ .

Второе — по теореме 2. Ведь, кроме того, что функция f интегрируема на Ω , она при фиксированных допустимых x_1 как функция от (x_2, \dots, x_n) интегрируема по Ω_{x_1} , следовательно, и на Δ' , потому что она равна нулю вне Ω_{x_1} .

Третье равенство верно, потому что e_1 измеримо, $f=0$ для $x_1 \in e_1$ и для $x_1 \in e_1$, когда $(x_2, \dots, x_n) \notin \Omega_{x_1}$.

Пример 1. Площадь S эллипса W : $\frac{x^2}{a^2} + \frac{y^2}{b^2} \leq 1$ ($a, b > 0$) (рис. 12.5) вычисляется следующим образом (пояснения ниже):

$$\begin{aligned} S &= \iint_W 1 dx dy = \int_{-a}^a dx \int_{-b\sqrt{1-(x^2/a^2)}}^{b\sqrt{1-(x^2/a^2)}} dy = \int_{-a}^a 2b \sqrt{1-\frac{x^2}{a^2}} dx = \\ &= 4 \frac{b}{a} \int_0^a \sqrt{a^2-x^2} dx = 2ab \left(\arcsin \frac{x}{a} + \frac{x}{a^2} \sqrt{a^2-x^2} \right)_0^a = \pi ab. \end{aligned}$$

Первое равенство в этой цепи следует из того, что W — измеримое в двумерном смысле множество, ведь его граница — гладкая кривая.

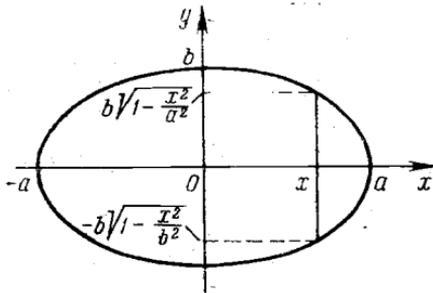


Рис. 12.5.

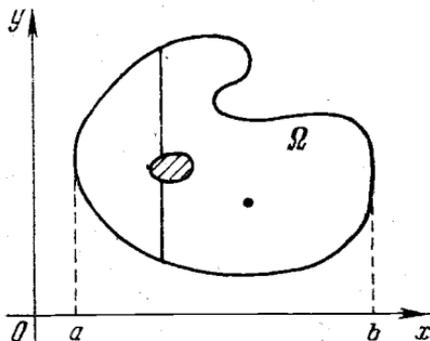


Рис. 12.6.

Второе — из доказанной выше леммы. Ведь $[-a, a]$ есть измеримая проекция W на ось x , и сечение W_x эллипса прямой параллельной оси y , проходящей через точку $x \in [a, b]$, есть отрезок $[-b\sqrt{1-(x^2/a^2)},$

$b\sqrt{1 - (x^2/a^2)}$], т. е. измеримое в одномерном смысле множество, на котором функция, равная 1, интегрируема.

Пример 2. На рис. 12.6 изображено замкнутое множество Ω с границей Γ , состоящей из двух кусочно гладких замкнутых контуров и точки. Ω , таким образом, измеримое в двумерном смысле. Его проекция на ось x есть отрезок $[a, b]$. Любое его сечение Ω_x прямой, параллельной оси y , проходящей через точку $x \in [a, b]$, есть отрезок или система двух отрезков, или точка, — все измеримые в одномерном смысле замкнутые множества. Поэтому если $f(x, y)$ непрерывна на Ω , то она интегрируема на Ω и на любом указанном сечении Ω_x , и к f применима доказанная лемма

$$\int_{\Omega} f dx dy = \int_a^b dx \int_{\Omega_x} f dy.$$

Теперь мы можем попытаться применить нашу лемму к внутреннему интегралу правой части (6).

Пусть $e_2(x)$ есть проекция сечения Ω_{x_1} на ось x_2 , а $\Omega_{x_1 x_2}^{(n)}$ — сечение $((n-1)$ -мерного множества) Ω_{x_1} плоскостью $x_2 = x_2^0$. Тогда

$$\int_{\Omega} f(\mathbf{x}) dx = \int_{e_1} dx_1 \int_{e_2(x_1)} dx_2 \int_{\Omega_{x_1 x_2}} f(x_1, x_2, x_3, \dots, x_n) dx_3 \dots dx_n,$$

если все множества $\Omega_{x_1 x_2}$ ($x_2 \in e_2(x_1)$) измеримы в $(n-2)$ -мерном смысле, а функция $f(x_1, x_2, x_3, \dots, x_n)$ от (x_3, \dots, x_n) интегрируема на $\Omega_{x_1 x_2}$.

Продолжив этот процесс до конца, получим

$$\int_{\Omega} f dx = \int_{e_1} dx_1 \int_{e_2(x_1)} dx_2 \int_{e_3(x_1, x_2)} dx_3 \dots \int_{e_n(x_1, \dots, x_{n-1})} f(x_1, \dots, x_n) dx_n. \quad (7)$$

Все множества $e_1, e_2(x_1), \dots, e_n(x_1, \dots, x_{n-1})$ одномерны и предполагаются измеримыми, кроме того, предполагается, что интеграл в левой части (7), а также все внутренние интегралы в правой, существуют.

Пример 3. Объем $|\Omega|$ эллипсоида $\Omega: \frac{x^2}{a^2} + \frac{y^2}{b^2} + \frac{z^2}{c^2} \leq 1$ ($a, b, c > 0$) может быть вычислен следующим образом (пояснения ниже):

$$\begin{aligned} \Omega &= \iiint_{\Omega} dx dy dz = \int_{-a}^a dx \int_{\Omega_x} dy dz = \int_{-a}^a dx \int_{-b\sqrt{1-(x^2/a^2)}}^{b\sqrt{1-(x^2/a^2)}} dy \int_{-c\sqrt{1-(x^2/a^2)-(y^2/b^2)}}^{c\sqrt{1-(x^2/a^2)-(y^2/b^2)}} dz = \\ &= \int_{-a}^a dx \int_{-b\sqrt{1-(x^2/a^2)}}^{b\sqrt{1-(x^2/a^2)}} 2c \sqrt{1-(x^2/a^2)-(y^2/b^2)} dy = \end{aligned}$$

$$= bc \int_{-a}^a \left[\left(1 - \frac{x^2}{a^2}\right) \arcsin \frac{y}{b \sqrt{1 - \frac{x^2}{a^2}}} + \frac{y}{b \left(1 - \frac{x^2}{a^2}\right)} \times \right. \\ \left. \times \sqrt{1 - \frac{x^2}{a^2} - \frac{y^2}{b^2}} \right]_{-b \sqrt{1 - (x^2/a^2)}}^{b \sqrt{1 - (x^2/a^2)}} dx = bc \int_{-a}^a \pi \left(1 - \frac{x^2}{a^2}\right) dx = \frac{4}{3} \pi abc.$$

Множество Ω измеримо, ведь граница Γ состоит из двух непрерывных кусков поверхности

$$z = \pm c \sqrt{1 - \frac{x^2}{a^2} - \frac{y^2}{b^2}} \quad \left(\frac{x^2}{a^2} + \frac{y^2}{b^2} \leq 1 \right),$$

каждый из которых проектируется взаимно однозначно на замкнутое ограниченное множество плоскости x, y .

Измеримыми и замкнутыми являются также сечения Ω плоскостями и прямыми, параллельными осями координат соответственно в двумерном и одномерном смысле, ведь они, если они не пусты, представляют собой при сечении плоскостями эллипсы или точки, а при сечении прямыми — отрезки или точки.

Таким образом, функция 1 интегрируема на Ω и на всех указанных сечениях Ω , и равенство (7) применимо.

Если функция $f(x, y)$ ограничена и непрерывна на $\Delta = [a, b] \times [c, d]$ за исключением конечного числа точек, то для нее на основании теоремы 1 имеет место

$$\iint_{\Delta} f(x, y) dx dy = \int_a^b dx \int_c^d f(x, y) dy,$$

потому что для любого $x \in [a, b]$ функция $f(x, y)$ по y ограничена и имеет на $[c, d]$ разве что конечное число точек разрыва, следовательно, интегрируема на $[c, d]$.

В частности, если $f(x, y) = \varphi(x)\psi(y)$ и функции $\varphi(x)$ и $\psi(y)$ ограничены и имеют конечное число точек разрыва соответственно на отрезках $[a, b]$, $[c, d]$, то

$$\iint_{\Delta} \varphi(x)\psi(y) dx dy = \int_a^b dx \int_c^d \varphi(x)\psi(y) dx dy = \int_a^b \varphi(x) dx \int_c^d \psi(y) dy.$$

Распространение этих фактов на многомерный случай не представляет труда.

§ 12.13. Непрерывность интеграла по параметру

Рассмотрим интеграл

$$F(x) = F(x_1, \dots, x_m) = \int_{\Omega} \dots \int f(x_1, \dots, x_m; y_1, \dots, y_n) dy_1 \dots dy_n = \\ = \int_{\Omega} f(x, y) dy, \quad (1)$$

где Ω — измеримое множество n -мерного пространства точек $y = (y_1, \dots, y_n)$, а функция $f(x, y)$ интегрируема по y на Ω . Тогда интеграл (1) есть функция F от точки x .

Следующая теорема дает критерий непрерывности $F(x)$.

Теорема 1. Если функция $f(x, y)$ непрерывна на множестве

$$G \times \Omega \quad (x \in G, y \in \Omega) \quad (2)$$

$(n + m)$ -мерного пространства точек $(x, y) = (x_1, \dots, x_m; y_1, \dots, y_n)$, где G и Ω — замкнутые ограниченные множества в соответствующих пространствах точек x и y , то интеграл (1) (т. е. $F(x)$) есть непрерывная функция от $x \in G$.

Доказательство. Обозначим через $\omega(\delta, f)$ модуль непрерывности функции f на множестве (2). Так как последнее замкнуто и ограничено, а функция f непрерывна на нем, то $\omega(\delta, f) \rightarrow 0$ ($\delta \rightarrow 0$). Поэтому для $x, x' \in G$

$$\begin{aligned} |F(x') - F(x)| &= \left| \int_{\Omega} [f(x', y) - f(x, y)] dy \right| \leq \\ &\leq \int_{\Omega} |f(x', y) - f(x, y)| dy \leq \int_{\Omega} \omega(|x' - x|, f) dy = \\ &= \omega(|x' - x|, f) |\Omega| \rightarrow 0 \quad (x' \rightarrow x), \end{aligned}$$

и теорема доказана.

Теперь рассмотрим интеграл, обобщающий (1) только в случае, когда y есть переменное число (не вектор):

$$\begin{aligned} F(x) &= F(x_1, \dots, x_m) = \\ &= \int_{\varphi(x_1, \dots, x_m)}^{\psi(x_1, \dots, x_m)} f(x_1, \dots, x_m; y) dy = \int_{\varphi(x)}^{\psi(x)} f(x, y) dy \quad (x \in G), \quad (3) \end{aligned}$$

и докажем теорему.

Теорема 2. Если функция $f(x, y)$ непрерывна на множестве H точек $(x, y) = (x_1, \dots, x_m; y)$ $(m + 1)$ -мерного пространства, определяемых неравенствами $\varphi(x) \leq y \leq \psi(x)$ ($x \in G$), где $\varphi(x)$ и $\psi(x)$ — непрерывные функции на замкнутом ограниченном m -мерном множестве G точек $x = (x_1, \dots, x_m)$, то функция $F(x)$ непрерывна на G .

Доказательство. Подстановка

$$\begin{aligned} y &= \varphi(x) + t[\psi(x) - \varphi(x)] \quad (0 \leq t \leq 1), \\ dy &= [\psi(x) - \varphi(x)] dt, \end{aligned}$$

приводит интеграл (3) к виду

$$F(x) = [\psi(x) - \varphi(x)] \int_0^1 f(x, \varphi(x) + t[\psi(x) - \varphi(x)]) dt. \quad (4)$$

Но $\psi(x) - \varphi(x)$ — непрерывная функция на G , а интеграл в (4) тоже есть непрерывная функция от $x \in G$, что следует из теоремы 1. Ведь подынтегральная функция есть непрерывная функция от $(x, t) \in G \times [0, 1]$. Следовательно, $F(x)$ непрерывна на G .

Пример. Пусть на единичном шаре ω задана непрерывная функция $f(x, y, z)$. Интеграл от нее по ω равен

$$\int_{\omega} f d\omega = \int_{-1}^{+1} dx \int_{-\sqrt{1-x^2}}^{\sqrt{1-x^2}} dy \int_{-\sqrt{1-x^2-y^2}}^{\sqrt{1-x^2-y^2}} f(x, y, z) dz.$$

Внутренний интеграл $F(x, y) = \int_{-\sqrt{1-x^2-y^2}}^{\sqrt{1-x^2-y^2}} f(x, y, z) dz$ есть функ-

ция F от (x, y) , определенная на круге $\sigma: x^2 + y^2 \leq 1$. Она непрерывна на σ . Действительно, f непрерывна на замкнутом шаре ω ; поверхности, его ограничивающие, $z = -\sqrt{1-x^2-y^2}$ и $z = \sqrt{1-x^2-y^2}$ ($x^2 + y^2 \leq 1$), описываются непрерывными на круге σ функциями. Непрерывность F на σ вытекает из доказанной теоремы. Таким образом,

$$\int_{\omega} f d\omega = \int_{-1}^{+1} dx \left(\int_{-\sqrt{1-x^2}}^{\sqrt{1-x^2}} F(x, y) dy \right)$$

Интеграл $\Phi(x) = \int_{-\sqrt{1-x^2}}^{\sqrt{1-x^2}} F(x, y) dy$ в свою очередь есть непре-

рывная функция от $x \in [-1, +1]$ на основании этой же теоремы. Действительно, $F(x, y)$ непрерывна на круге σ (замкнутом ограниченном множестве точек x, y), а кривые $y = -\sqrt{1-x^2}$, $y = \sqrt{1-x^2}$ ($-1 \leq x \leq 1$), ограничивающие σ , непрерывны. По теореме $\Phi(x)$ непрерывна на $[-1, +1]$.

§ 12.14. Геометрическая интерпретация знака определителя

Зададим в плоскости прямоугольную систему координат (x_1, x_2) , как на рис. 12.7 и 12.8.

Мы предполагаем для определенности, что положительное направление оси x_2 получается из положительного направления оси x_1 поворотом оси x_1 на угол 90° против часовой стрелки (рис. 12.9). Зададим два не равных нулю вектора $\mathbf{a} = (a_1, a_2)$, $\mathbf{b} = (b_1, b_2)$, выходящих из нулевой точки, с определителем

$$\Delta = \begin{vmatrix} a_1 & b_1 \\ a_2 & b_2 \end{vmatrix} \neq 0. \quad (1)$$

Если $\Delta > 0$, то чтобы получить направление вектора \mathbf{b} , нужно повернуть (против часовой стрелки) \mathbf{a} на угол, меньший чем π ,

а если $\Delta < 0$, то это связано с поворотом на угол, больший чем π . В самом деле, очевидно, что $a = |a|(\cos \varphi_1, \sin \varphi_1)$ и $b = -|b|(\cos \varphi_2, \sin \varphi_2)$, где φ_1, φ_2 — углы, образованные соответственно векторами \mathbf{a}, \mathbf{b} с осью x , откуда $\Delta = |a| \cdot |b| \sin(\varphi_2 - \varphi_1)$.

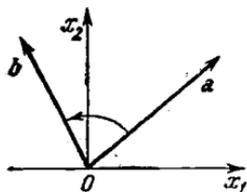


Рис. 12.7.

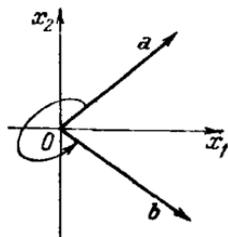


Рис. 12.8.

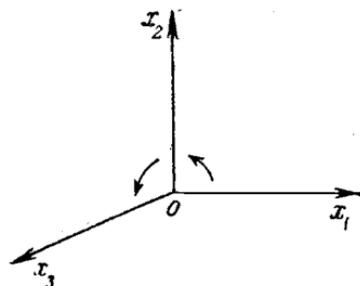


Рис. 12.9.

Рассмотрим теперь трехмерное пространство, где задана прямоугольная система координат (x_1, x_2, x_3) и три вектора $\mathbf{a} = (a_1, a_2, a_3)$, $\mathbf{b} = (b_1, b_2, b_3)$, $\mathbf{c} = (c_1, c_2, c_3)$ с определителем

$$\Delta = \begin{vmatrix} a_1 & b_1 & c_1 \\ a_2 & b_2 & c_2 \\ a_3 & b_3 & c_3 \end{vmatrix} \neq 0.$$

Пусть $\mathbf{i}_1 = (1, 0, 0)$, $\mathbf{i}_2 = (0, 1, 0)$, $\mathbf{i}_3 = (0, 0, 1)$ — орты осей x_1, x_2, x_3 . Их определитель

$$\begin{vmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{vmatrix} = 1 \quad (> 0).$$

Если $\Delta > 0$, то можно определить три непрерывные вектор-функции

$$\begin{aligned} \alpha(t) &= (\alpha_1(t), \alpha_2(t), \alpha_3(t)), \\ \beta(t) &= (\beta_1(t), \beta_2(t), \beta_3(t)), \\ \gamma(t) &= (\gamma_1(t), \gamma_2(t), \gamma_3(t)) \quad (0 \leq t \leq 1) \end{aligned}$$

такие, что будут удовлетворяться условия

$$\alpha(0) = \mathbf{a}, \quad \beta(0) = \mathbf{b}, \quad \gamma(0) = \mathbf{c}, \quad \alpha(1) = \mathbf{i}_1, \quad \beta(1) = \mathbf{i}_2, \quad \gamma(1) = \mathbf{i}_3,$$

и при этом для любого $t \in [0, 1]$ определитель

$$\Delta(t) = \begin{vmatrix} \alpha_1(t) & \alpha_2(t) & \alpha_3(t) \\ \beta_1(t) & \beta_2(t) & \beta_3(t) \\ \gamma_1(t) & \gamma_2(t) & \gamma_3(t) \end{vmatrix} > 0. \quad (2)$$

Если же $\Delta < 0$, то невозможно построить три непрерывных вектор-функции с указанными свойствами.

В случае $\Delta > 0$ говорят, что упорядоченная тройка векторов \mathbf{a} , \mathbf{b} , \mathbf{c} ориентирована так же, как тройка \mathbf{i}_1 , \mathbf{i}_2 , \mathbf{i}_3 , в то время как в случае $\Delta < 0$ тройка, \mathbf{a} , \mathbf{b} , \mathbf{c} ориентирована противоположно ориентации тройки \mathbf{i}_1 , \mathbf{i}_2 , \mathbf{i}_3 .

Подобная характеристика (1-го и 2-го случаев) может быть дана и для пар векторов \mathbf{a} , \mathbf{b} на плоскости (см. еще далее § 13.8).

Чтобы обосновать сказанное, начнем с того, что на протяжении отрезка времени $[0, 1/4]$ непрерывно деформируем векторы \mathbf{a} , \mathbf{b} , \mathbf{c} , не изменяя их направления, так, чтобы в результате получились три единичных вектора. Иначе говоря, вводим вектор-функции $\alpha(t) = \varphi(t)\mathbf{a}$, $\beta(t) = \psi(t)\mathbf{b}$, $\gamma(t) = \chi(t)\mathbf{c}$, где φ , ψ , χ — непрерывные положительные на $[0, 1/4]$ функции, удовлетворяющие условиям

$$\varphi(0) = \psi(0) = \chi(0) = 1, \quad \varphi\left(\frac{1}{4}\right) = |\mathbf{a}|^{-1}, \quad \psi\left(\frac{1}{4}\right) = |\mathbf{b}|^{-1}, \quad \chi\left(\frac{1}{4}\right) = |\mathbf{c}|^{-1}.$$

Пусть L есть плоскость векторов \mathbf{a} и \mathbf{b} . Оставляя векторы $\alpha(1/4)$ и $\gamma(1/4)$ постоянными на протяжении отрезка времени $[1/4, 1/2]$, поворачиваем вектор $\beta(1/4)$ в плоскости L на кратчайший угол до положения, перпендикулярного вектору

$$\alpha(1/4) = \alpha(1/2).$$

Теперь при фиксированных векторах $\alpha(1/2)$, $\beta(1/2)$, поворачиваем в течение времени $t \in [1/2, 3/4]$ на кратчайший угол только вектор γ до положения, перпендикулярного плоскости L . В результате векторы $\alpha(3/4)$, $\beta(3/4)$, $\gamma(3/4)$ образуют репер взаимно перпендикулярных единичных векторов. Теперь на протяжении отрезка времени $[3/4, 1]$ вращаем этот репер как твердое тело так, чтобы векторы $\alpha(1)$, $\beta(1)$, соответственно, совпали с осями \mathbf{i}_1 , \mathbf{i}_2 . Тогда, очевидно,

$$\alpha(1) = \mathbf{i}_1, \quad \beta(1) = \mathbf{i}_2, \quad \gamma(1) = \pm \mathbf{i}_3.$$

При этом будет знак «+», если $\Delta > 0$, и знак «-», если $\Delta < 0$. Ведь наш процесс описывается непрерывными не компланарными векторами $\alpha(t)$, $\beta(t)$, $\gamma(t)$, для которых определитель $\Delta(t)$ (составленный по образцу (2)) не равен нулю при любом $t \in [0, 1]$. Но тогда знаки $\Delta(0) = \Delta$ и $\Delta(1)$ совпадают, что возможно лишь, если $\gamma(1) = \mathbf{i}_3$ при $\Delta > 0$ и $\gamma(1) = -\mathbf{i}_3$ при $\Delta < 0$.

§ 12.15. Замена переменных в кратном интеграле. Простейший случай

Покажем, как видоизменяется интеграл

$$\int_{\Omega'} f(x'_1, x'_2) dx'_1 dx'_2, \quad (1)$$

если в нем произвести замену переменных

$$\begin{aligned} x'_1 &= ax_1 + bx_2, \\ x'_2 &= cx_1 + dx_2 \end{aligned} \quad \left(D = \begin{vmatrix} a & b \\ c & d \end{vmatrix} \neq 0 \right). \quad (2)$$

Будем считать, что Ω' — область с непрерывной кусочно гладкой границей Γ' (рис. 12.10).

Преобразование, обратное к (2), отображает Ω' на некоторую область Ω плоскости (x_1, x_2) с кусочно гладкой границей Γ

(рис. 12.11), и на Ω определена функция

$$F(x_1, x_2) = f(ax_1 + bx_2, cx_1 + dx_2) \quad ((x_1, x_2) \in \Omega).$$

Введем на плоскости (x_1, x_2) прямоугольную сетку со сторонами квадратов Δ длины h . Она отображается при помощи уравнений (2), вообще говоря, в косоугольную сетку, делящую

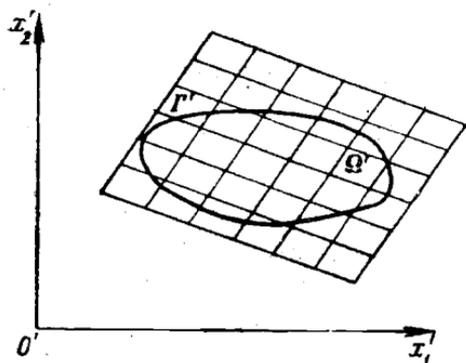


Рис. 12.10.

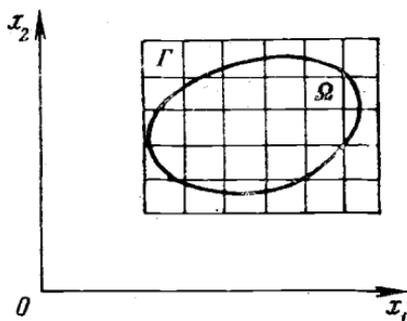


Рис. 12.11.

плоскость (x_1', x_2') на равные параллелограммы Δ' (образы Δ), имеющие площадь

$$|\Delta'| = |D| |\Delta| = |D| h^2, \quad D = \begin{vmatrix} a & b \\ c & d \end{vmatrix}. \quad (3)$$

Тем самым определены разбиения ρ , ρ' соответственно областей Ω , Ω' .

Имеем

$$\begin{aligned} S_{\rho'}(f) &= \sum f(x_1', x_2') |\Delta'| = \\ &= \sum F(x_1, x_2) |D| |\Delta| = S_{\rho}(|D| F) \quad ((x_1, x_2) \in \Delta). \end{aligned} \quad (4)$$

Мы считаем, что вторая сумма в этой цепи распространена только на полные квадраты $\Delta \subset \Omega$, соответственно первая — на соответствующие им «полные» параллелограммы Δ' (см. теорему 4 § 12.7). Переходя к пределу в (4) при $h \rightarrow 0$, получим формулу

$$\begin{aligned} \iint_{\Omega'} f(x_1', x_2') dx_1' dx_2' &= \iint_{\Omega} F(x_1, x_2) |D| dx_1 dx_2 = \\ &= |D| \iint_{\Omega} F(x_1, x_2) dx_1 dx_2. \end{aligned} \quad (5)$$

В этом рассуждении можно считать, что функция f непрерывна на $\overline{\Omega'}$, и тогда функция F будет непрерывной на $\overline{\Omega}$, и оба интеграла (5) существуют, а выше доказан факт равенства (5). Достаточно, впрочем, считать, что функция f интегрируема на

Ω' , и тогда первая сумма в (4) имеет предел, когда $d(\Delta') \rightarrow 0$, что автоматически влечет существование равного ему предела второй суммы, когда $d(\Delta) \rightarrow 0$, т. е. существование второго интеграла (5), равного первому.

В следующем параграфе дана более общая формула.

§ 12.16. Замена переменных в кратном интеграле

Теорема 1. Пусть в n -мерном пространстве R точек $\mathbf{x} = (x_1, \dots, x_n)$ задана измеримая область Ω и рассматривается еще другое n -мерное пространство R' точек $\mathbf{x}' = (x'_1, \dots, x'_n)$, а в нем измеримая область Ω' .

Предположим, что точки $\mathbf{x} \in \bar{\Omega}$ переходят в точки $\mathbf{x}' \in \bar{\Omega}'$ при помощи отображения (операции)

$$x'_j = \varphi_j(\mathbf{x}) = \varphi_j(x_1, \dots, x_n) \quad (j = 1, \dots, n; \mathbf{x} \in \bar{\Omega}), \quad (1)$$

которое мы будем еще обозначать так:

$$\mathbf{x}' = A\mathbf{x}. \quad (1')$$

Мы будем предполагать, что операция A обладает следующими свойствами:

- 1) Она взаимно однозначно отображает Ω на Ω' *);

$$\Omega \neq \Omega' \quad (2)$$

(взаимно однозначное соответствие при отображении A между точками границ Ω и Ω' не требуется).

- 2) Функции $\varphi_j(\mathbf{x})$ непрерывны и имеют на $\bar{\Omega}$ непрерывные частные производные с якобианом **)

$$D(\mathbf{x}) = \begin{vmatrix} \frac{\partial \varphi_1}{\partial x_1} & \dots & \frac{\partial \varphi_1}{\partial x_n} \\ \dots & \dots & \dots \\ \frac{\partial \varphi_n}{\partial x_1} & \dots & \frac{\partial \varphi_n}{\partial x_n} \end{vmatrix}. \quad (3)$$

Пусть, далее, задана интегрируемая на Ω' функция

$$f(\mathbf{x}') = f(x'_1, \dots, x'_n),$$

преобразующаяся при помощи подстановок (1) в функцию

$$F(\mathbf{x}) = f(A\mathbf{x}) = f[\varphi_1(\mathbf{x}), \dots, \varphi_n(\mathbf{x})] \quad (\mathbf{x} \in \Omega). \quad (4)$$

*) Можно заранее не предполагать, что Ω' есть область. Это следует из непрерывности $A\mathbf{x}$ на Ω и (2) (см. далее § 12.20, теорема 3).

**) На знак $D(\mathbf{x})$ никаких условий не накладывается. Однако на самом деле условия теоремы автоматически влекут либо неравенство $D(\mathbf{x}) \geq 0$ всюду на Ω , либо неравенство $D(\mathbf{x}) \leq 0$ всюду на Ω (см. § 12.21).

Тогда имеет место формула замены переменных в кратном интеграле

$$\int_{\Omega'} f(\mathbf{x}') d\mathbf{x}' = \int_{\Omega} F(\mathbf{x}) |D(\mathbf{x})| d\mathbf{x} \quad (5)$$

(утверждающая существование интеграла в правой части (5) и равенство (5)).

В частности, если функция $f(\mathbf{x}')$ непрерывна на $\bar{\Omega}'$, то непрерывна также функция F на $\bar{\Omega}$ и оба интеграла в (5) существуют, а формула (5) утверждает их равенство.

Трудность теоремы заключается в лемме, которая будет доказана в § 12.17. Мы ее сформулируем и сразу же покажем, как с ее помощью доказывается равенство (5).

Лемма 1. Пусть выполняются условия теоремы и $\Delta \subset \Omega$ есть произвольный куб с ребром h , а $\Delta' = A(\Delta)$ — его образ на Ω' при помощи операции A . Тогда имеет место равенство

$$|\Delta'| = |D(\mathbf{x})| |\Delta| + O(h^n \omega(h)), \quad (6)$$

где $D(\mathbf{x})$ — значение якобиана D в одной из точек $\mathbf{x} \in \Delta$, а

$$\omega(h) = \sup_{i,j=1,\dots,n} \omega_{ij}(h),$$

$$\omega_{ij}(h) = \sup_{\substack{|\mathbf{x}-\mathbf{y}| < h \\ \mathbf{x}, \mathbf{y} \in \bar{\Omega}}} \left| \frac{\partial \varphi_i}{\partial x_j}(\mathbf{x}) - \frac{\partial \varphi_i}{\partial x_j}(\mathbf{y}) \right| \quad (7)$$

(модуль непрерывности $\frac{\partial \varphi_i}{\partial x_j}$ на $\bar{\Omega}$) и константа C , входящая в O , не зависит от Δ (т. е. от h и положения Δ на Ω).

Важно заметить, что так как частные производные $\frac{\partial \varphi_i}{\partial x_j}$ по условию теоремы непрерывны на ограниченном замкнутом множестве $\bar{\Omega}$, то их модули непрерывности $\omega_{ij}(h) \rightarrow 0$ ($h \rightarrow 0$), но тогда и

$$\omega(h) \rightarrow 0 \quad (h \rightarrow 0). \quad (8)$$

Поэтому остаточный член в формуле (6) удовлетворяет неравенству

$$|O(h^n \omega(h))| \leq C h^n \omega(h) = o(h^n) \quad (h \rightarrow 0) \quad (9)$$

и притом равномерно относительно $\mathbf{x} \rightarrow \bar{\Omega}$, потому что правая часть (9) не зависит от $\mathbf{x} \in \bar{\Omega}$. Что касается первого члена правой части (6), то он равен

$$|D(\mathbf{x})| |\Delta| = |D(\mathbf{x})| h^n, \text{ т. е. } |\Delta'| = |D(\mathbf{x})| h^n + o(h^n) \quad (h \rightarrow 0).$$

Из этого равенства, в частности, следует, что для любого $x \in \Omega$ имеет место равенство ($x \in \Delta \subset \Omega$)

$$\lim_{h \rightarrow 0} \frac{|\Delta'|}{\Delta} = |D(x)| \quad (x \in \Omega), \quad (10)$$

показывающее, что величина $|D(x)|$ с точностью до бесконечно малых $o(1)$, $h \rightarrow 0$, есть коэффициент увеличения элементарного объема, сконцентрированного возле точки x при преобразовании его посредством операции A .

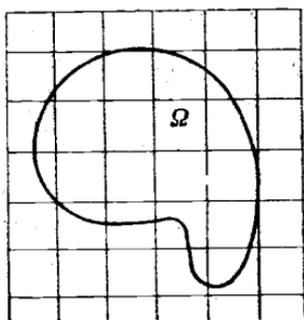


Рис. 12.12.

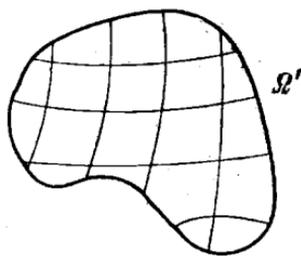


Рис. 12.13.

Разобьем Ω h -сеткой, состоящей из кубов с ребрами длины h (рис. 12.12). Часть сетки, содержащаяся в Ω , при помощи операции A переходит в криволинейную сетку поверхностей, разбивающую Ω' на измеримые части (рис. 12.13) (см. теорему 3, § 12.5).

Обозначим через Δ полные кубы сетки, входящие вместе со своими границами в Ω . При помощи операции A открытое ядро Δ переходит в открытое ядро Δ' , а граница Δ — в границу Δ' (формально это утверждение требует доказательства, см. § 12.20, теорему 3 и замечание к ней). При этом, если $h \rightarrow 0$, то максимальный диаметр частичных множеств соответствующего разбиения Ω' стремится к нулю, потому что в преобразовании (1) функции $\varphi_j(x)$ равномерно непрерывны на $\bar{\Omega}$.

На основании леммы 1

$$\sum f(x') |\Delta'| = \sum F(x) (|D(x)| |\Delta| + O(\omega(h) h^n)), \quad (11)$$

где $\Delta' = A(\Delta)$, сумма распространена на все Δ , а $f(x')$ и $F(x)$, $D(x)$ обозначают значения f , F , D соответственно в одной из точек Δ' или Δ . Из (11) после перехода к пределу при $h \rightarrow 0$ получим равенство (5). В самом деле, входящая в O константа C — одна и та же для всех слагаемых правой части (11), поэтому, учитывая ограниченность F на Ω ($|F| < K$)

$$\sum F(x) O(\omega(h) (h^n)) \leq KC\omega(h) \sum |\Delta| \leq KC\omega(h) |\Omega| \rightarrow 0 \quad (h \rightarrow 0).$$

Далее, в силу интегрируемости f на Ω'

$$\lim_{h \rightarrow 0} \sum f(\mathbf{x}') |\Delta'| = \lim_{\max |\Delta'| \rightarrow 0} \sum f(\mathbf{x}') |\Delta'| = \int_{\Omega'} f(\mathbf{x}') dx'.$$

Но тогда существует равный этому интегралу предел

$$\lim_{h \rightarrow 0} \sum F(\mathbf{x}) |D(\mathbf{x})| |\Delta| = \int_{\Omega} F(\mathbf{x}) |D(\mathbf{x})| dx.$$

Таким образом, существует интеграл от $F(\mathbf{x})|D(\mathbf{x})|$ на Ω . Итак, формула (5) доказана.

§ 12.17. Доказательство леммы 1 § 12.16

Все рассуждения проведем в двумерном случае

$$x'_i = \varphi_i(x_1, x_2) \quad (i = 1, 2). \quad (1)$$

В n -мерном случае, как будет видно, они совершенно аналогичны.

Итак, пусть $\Delta = \{x_i^0 < x_i < x_i^0 + h; i = 1, 2\}^*$ — квадрат PA_1CA_2 (рис. 12.14) и Δ' — его образ — криволинейный параллелограмм $P'A'_1C'A'_2$ (рис. 12.15). Δ' есть область, граница ее γ' есть образ

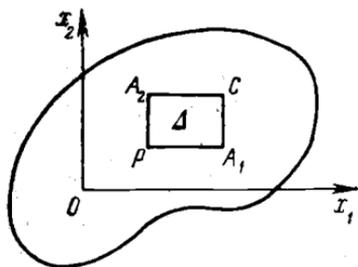


Рис. 12.14.

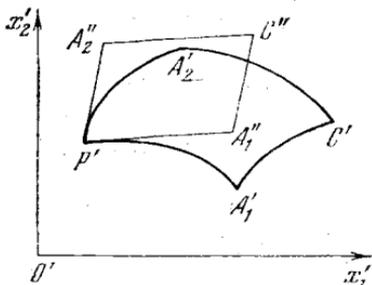


Рис. 12.15.

при помощи A границы γ квадрата Δ (см. § 12.20, теорема 3). Например, сторона Δ , имеющая уравнение $x_2 = x_2^0$, имеет в качестве своего образа кривую

$$x'_1 = \varphi_1(x_1, x_2^0), \quad x'_2 = \varphi_2(x_1, x_2^0) \quad (x_1^0 \leq x_1 \leq x_1^0 + h),$$

определяемую непрерывно дифференцируемыми функциями параметра x_1 , **). Мы не называем эту кривую гладкой, потому что не исключаем, что для какого-либо значения x_1 частные производные

*) В n -мерном случае $\Delta = \{x_i^0 < x_i < x_i^0 + h; i = 1, \dots, n\}$.

**) В n -мерном случае кусок границы Δ' , соответствующей грани $x_j = x_j^0$, определяется уравнениями $x'_i = \varphi_i(x_1, \dots, x_{j-1}, x_j^0, x_{j+1}, \dots, x_n)$ ($i = 1, \dots, n$).

водные $\frac{\partial \varphi_1}{\partial x_1}(x_1, x_2^0)$ и $\frac{\partial \varphi_2}{\partial x_1}(x_1, x_2^0)$ могут одновременно равняться нулю. Все же она имеет меру нуль (см. теорему 3 § 12.5).

Нам предстоит доказать равенство

$$|\Delta'| = |D(x^0)| |\Delta| + O(h^2 \omega(h)), \quad (2)$$

где константа в O не зависит от $x^0 \in \Omega$. Но тогда это равенство верно при замене в нем x^0 на произвольную точку $x \in \Delta^*$.

В силу непрерывной дифференцируемости φ_i имеем

$$x'_i = x_i^{0'} + \left(\frac{\partial \varphi_i}{\partial x_1} \right)_1 (x_1 - x_1^0) + \left(\frac{\partial \varphi_i}{\partial x_2} \right)_1 (x_2 - x_2^0) \quad (i = 1, 2; x \in \Delta), \quad (1')$$

где $()$ обозначает результат подстановки в $()$ некоторой определенной точки $x = (x_1, x_2) \in \Delta$.

Наряду с отображением (1), которое записано еще в виде (1'), мы рассматриваем линейное преобразование $x'' = A^*x$,

$$x''_i = x_i^{0'} + \left(\frac{\partial \varphi_i}{\partial x_1} \right)_0 (x_1 - x_1^0) + \left(\frac{\partial \varphi_i}{\partial x_2} \right)_0 (x_2 - x_2^0) \quad (i = 1, 2), \quad (3)$$

с постоянными коэффициентами $\left(\left(\frac{\partial \varphi_i}{\partial x_j} \right)_0 \right)$ — результат подстановки в $\frac{\partial \varphi_i}{\partial x_j}$ точки x^0 , отображающее Δ на некоторый параллелограмм Δ'' с границей γ'' . Стороны Δ'' , прилегающие к точке $x^{0'}$, суть (приложенные к $x^{0'}$) векторы

$$P'A''_i = \left(h \left(\frac{\partial \varphi_1}{\partial x_i} \right)_0, h \left(\frac{\partial \varphi_2}{\partial x_i} \right)_0 \right) \quad (i = 1, 2).$$

Длина их

$$|P'A''_i| = ha_i, \quad a_i = \sqrt{\left(\frac{\partial \varphi_1}{\partial x_i} \right)_0^2 + \left(\frac{\partial \varphi_2}{\partial x_i} \right)_0^2}. \quad (4)$$

Оценим расстояние между точками x' и x'' , соответствующими одной и той же точке $x \in \Delta$. Из равенства

$$x'_i - x''_i = \left[\left(\frac{\partial \varphi_i}{\partial x_1} \right)_1 - \left(\frac{\partial \varphi_i}{\partial x_1} \right)_0 \right] (x_1 - x_1^0) + \left[\left(\frac{\partial \varphi_i}{\partial x_2} \right)_1 - \left(\frac{\partial \varphi_i}{\partial x_2} \right)_0 \right] (x_2 - x_2^0) \quad (i = 1, 2)$$

* В силу § 12.16, (7) имеем $||D(x)| - |D(x^0)|| \leq |D(x) - D(x^0)| \leq C\omega(h\sqrt{2}) \leq 2C\omega(h)$.

следует (см. (10), § 7.10)*)

$$|x_i'' - x_i'| \leq \omega(\sqrt{2}h)h + \omega(\sqrt{2}h)h \leq 4\omega(h)h, \quad (5)$$

$$|x'' - x'| = \sqrt{(x_1'' - x_1')^2 + (x_2'' - x_2')^2} \leq 6\omega(h)h = \lambda. \quad (6)$$

Таким образом, точка x' находится внутри круга с центром в x'' радиуса λ .

Опишем из каждой точки $x'' \in \gamma''$ (границы Δ'') кружок $v_{x''}$ радиуса λ . Объединение всех $v_{x''}$, соответствующих всем $x \in \gamma$, обозначим через e . Если параллелограмм Δ'' не слишком скошен, то получим картину, как на рис. 12.16.

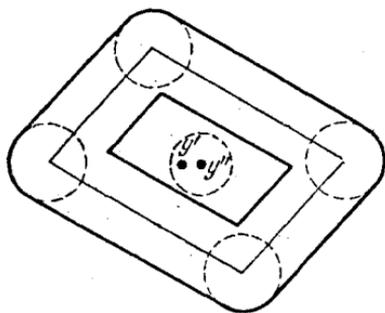


Рис. 12.16.

Множество e имеет вид рамки с закругленными внешними углами, внутри нее имеется параллелограмм $\Delta'' - e$. Круг $v_{y''}$, где y'' — центр параллелограмма Δ'' , полностью содержится в $\Delta'' - e$. Так как центр y квадрата Δ при помощи A^* переходит в y'' , то $y' \subset v_{y''} \subset \Delta'' - e$.

Обозначим через H_i высоту Δ'' , перпендикулярную i -й стороне (длины $a_i h$: $i = 1, 2$). Изображенная на рис. 12.16 картина во всяком

случае будет иметь место, если

$$H_i > 4\lambda \quad (i = 1, 2). \quad (7)$$

Площадь рамки e не превышает, очевидно, сумму площадей четырех кружков радиуса λ , описанных из угловых точек γ'' как из центров, плюс сумму площадей прямоугольников высоты 2λ с основаниями, равными длинам сторон параллелограммов Δ'' .

Следовательно **),

$$|e| \leq 4\pi\lambda^2 + 2 \sum_{i=1}^2 2\lambda a_i h \leq Kh^2\omega(h). \quad (8)$$

($\Phi_i, \frac{\partial \Phi_i}{\partial x_j}$ ограничены на $\bar{\Omega}$, поэтому и a_i , и $\omega(h)$!), где K — константа, не зависящая от h и положения Δ на Ω .

Так как γ' содержится в рамке e и Δ' является ограниченным множеством (функции Φ_i непрерывны, следовательно, ограничены на $\bar{\Omega}$), то интуитивно ясно, что

$$\Delta'' - e \subset \Delta' \subset \Delta'' + e. \quad (9)$$

*) В n -мерном случае в правых частях (5), (6) вместо чисел 4, 6 можно взять соответственно $n(\sqrt{n}+1)$, $\sqrt{n^3}(\sqrt{n}+1)^2$.

**) В n -мерном случае в правой части будет $K\omega(h)h^n$.

Ниже мы докажем это утверждение аккуратно, а сейчас воспользуемся им, чтобы оценить $|\Delta'|$.

Из (9) вытекает, что $|\Delta'| = |\Delta''| + \theta|e|$ ($-1 \leq \theta \leq 1$).

Следовательно, в силу (8) и учитывая, что площадь параллелограмма Δ'' равна абсолютной величине определителя, составленного по векторам, определяющим его стороны, получим

$$|\Delta'| = |D(x^0)|h^2 + O(h^2\omega(h)),$$

где константа в O не зависит от x^0 и h .

Докажем (9). Вложение $\Delta'' - e \subset \Delta'$ следует из того, что $\Delta'' - e$ заведомо содержит одну точку $y' \in \Delta'$ и ни одной граничной точки Δ' , ведь все граничные точки Δ' содержатся в e . Если бы в $\Delta'' - e$ нашлась точка z , не принадлежащая Δ' , то отрезок $y'z$ (соединяющий точку $y' \in \Delta'$ с точкой $z \notin \Delta'$) содержал бы в себе граничную точку Δ' .

Вложение же $\Delta' \subset \Delta'' + e$ вытекает из следующих соображений. Допустим, что существует точка $z' \in \Delta' - (\Delta'' + e)$. Выпустим из центра Δ'' луч, проходящий через z' , и будем двигаться из z' по этому лучу в бесконечность. Так как $\Delta' - e$ — ограниченное множество (функции φ_1 и φ_2 ограничены на $\bar{\Delta}$), то мы обязательно должны наткнуться на точку γ' (границы Δ'). Но этого не может быть, потому что $\gamma' \in e$.

Но еще надо рассмотреть случай, когда для некоторого $i = 1, 2$ имеет место неравенство

$$H_i \leq 4\lambda \quad (10)$$

(в частности, если $D(x^0) = 0$ и параллелограмм Δ'' вырождается).

Тогда в силу (10), (6), (8) имеем

$$\begin{aligned} | |\Delta'| - |D(x^0)|h^2 | &= | |\Delta'| - |\Delta''| | \leq | \Delta'| + | \Delta''| \leq \\ &\leq (|\Delta''| + |e|) + |\Delta''| = 2|\Delta''| + |e| \leq 2a_i h H_i + |e| \leq \\ &\leq O(h^2\omega(h)) + O(h^2\omega(h)) = O(h^2\omega(h)). \end{aligned}$$

Поэтому $|\Delta'| - |D(x^0)|h^2 = O(h^2\omega(h))$, и верно (2).

Итак, во всех возможных случаях имеет место равенство (2). При этом константа C , входящая в остаток правой его части, не зависит от h и $x^0 \in \Omega$. Из примечаний, которые делались попутно, видно, что доказательство в общем случае n совершенно аналогично.

§ 12.18. Полярные координаты в плоскости

Система уравнений

$$x = \rho \cos \theta, \quad y = \rho \sin \theta \quad (1)$$

осуществляет преобразование полярных координат в декартовы. Правые части (1) — непрерывно дифференцируемые функции с якобианом

$$D = \frac{D(x, y)}{D(\rho, \theta)} = \begin{vmatrix} \cos \theta & \sin \theta \\ -\rho \sin \theta & \rho \cos \theta \end{vmatrix} = \rho \geq 0. \quad (2)$$

Введем чисто формально новую плоскость с декартовой системой (ρ, θ) и принадлежащую ей область

$$\Lambda = \{\rho > 0, 0 < \theta < 2\pi\}. \quad (3)$$

Очевидно, преобразование (1) взаимно однозначно отображает Λ на Λ' — плоскость xy без луча $\theta = 0$. К тому же на Λ якобиан $D > 0$.

Пусть в плоскости x, y задана произвольная измеримая (в двумерном смысле) область, а на ее замыкании — непрерывная функция $f(x, y)$. Выкинем из этой области точки луча $\theta = 0$, если они есть, и оставшееся множество обозначим через Ω' . Будем считать, что Ω' есть область или сумма конечного числа непересекающихся попарно областей. Множеству Ω' соответствует в силу (1) некоторое множество $\Omega \subset \Lambda$ (которое предполагается измеримым), $\Omega \neq \Omega'$. Справедливо равенство

$$\iint_{\Omega'} f(x, y) dx dy = \iint_{\Omega} f(\rho \cos \theta, \rho \sin \theta) \rho d\rho d\theta, \quad (4)$$

потому что мы находимся в условиях теоремы о замене переменных в кратном интеграле (f непрерывна на Ω' , преобразование (1) непрерывно дифференцируемо на Ω с якобианом $\rho > 0$ и $\Omega \neq \Omega'$).

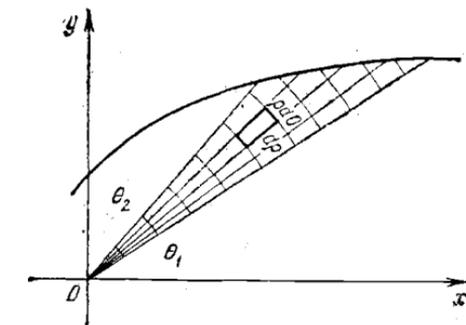


Рис. 12.17.

$\theta = \theta_1, \theta = \theta_2 (\theta_1 < \theta_2 \leq \theta_1 + 2\pi)$ и непрерывной кривой $\rho = \psi(\theta)$, то

$$\iint_{\Omega'} f(x, y) dx dy = \int_{\theta_1}^{\theta_2} d\theta \int_0^{\psi(\theta)} f(\rho \cos \theta, \rho \sin \theta) \rho d\rho. \quad (5)$$

Впрочем, формулу (4) можно получить из естественных геометрических соображений, не прибегая к искусственной декартовой плоскости (ρ, θ) . Плоскость x, y разбиваем на элементарные фигуры близкими концентрическими окружностями и выходящими из нулевой точки лучами (рис. 12.17). Площадь каждой такой элементарной фигуры (возле точки (ρ, θ)) или, как говорят, элемент площади в полярных координатах, равна с точностью до бесконечно малых высшего порядка $\Delta S \sim \rho d\rho d\theta$. Поэтому, если

наш интеграл просуммировать по этим элементам, то получим

$$\lim_{\rho, \Delta\theta \rightarrow 0} \sum f_j \rho_j \Delta\rho \Delta\theta = \int_0^R \int_0^{2\pi} f(\rho, \theta) \rho \, d\rho \, d\theta.$$

Пример:

$$\iint_{x^2+y^2 \leq R^2} e^{(x^2+y^2)} \, dx \, dy = \int_0^R \int_0^{2\pi} e^{\rho^2} \rho \, d\rho \, d\theta = \pi (e^{R^2} - 1).$$

З а м е ч а н и е. Операция (1) непрерывна на замыкании $\bar{\Lambda}$ области $\Lambda = \{0 < \rho < 1; 0 < \theta < 2\pi\}$ и устанавливает взаимно однозначное соответствие $\Lambda \rightleftharpoons \Lambda'$, но при этом взаимно однозначного соответствия между границами Λ и Λ' нет (см. теорему 1, § 12.16).

§ 12.19. Полярные и цилиндрические координаты в пространстве

Система уравнений

$$x = \rho \cos \theta \cos \varphi; \quad y = \rho \cos \theta \sin \varphi; \quad z = \rho \sin \theta \quad (1)$$

осуществляет переход от полярных координат в пространстве к декартовым (рис. 12.18). Здесь ρ — расстояние точки $P(x, y, z)$ до начала координат (полюса полярной системы), θ — угол между радиус-вектором ρ точки P и его проекцией на плоскость (x, y) , φ — угол между указанной проекцией и положительным направлением оси x . Его отсчитывают в том направлении, в котором надо вращать вокруг оси z положительно направленную ось x , чтобы прийти к положительно направленной оси y кратчайшим путем.

Функции справа в (1) непрерывно дифференцируемы с якобианом

$$D = \frac{D(x, y, z)}{D(\rho, \varphi, \theta)} = \rho^2 \cos \theta. \quad (2)$$

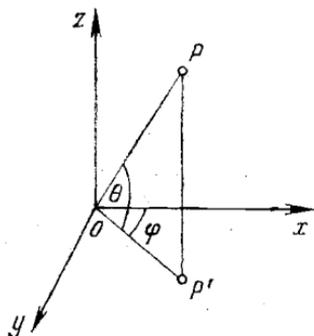


Рис. 12.18.

Введем формально новое трехмерное пространство с декартовой системой координат (ρ, θ, φ) и в нем открытое множество

$$\Lambda = \left\{ 0 < \rho, -\frac{\pi}{2} < \theta < \frac{\pi}{2}, 0 < \varphi < 2\pi \right\}. \quad (3)$$

Преобразования (1) взаимно однозначно отображают Λ на Λ' , т. е. на пространство xyz с выкинутой полуплоскостью $\varphi = 0$ (множеством точек $(x, 0, z)$, где $x \geq 0$):

$$\Lambda \rightleftharpoons \Lambda'. \quad (4)$$

Пусть теперь в пространстве $x y z$ задана произвольная измеримая в трехмерном смысле область, а на ее замыкании — непрерывная функция $f(x, y, z)$. Выкинем из этой области точки полуплоскости $\varphi = 0$ и оставшееся множество обозначим через Ω' . Будем считать, что Ω' есть область или сумма конечного числа непересекающихся попарно областей. Множеству Ω' соответствует в силу (4) некоторое множество $\Omega \subset \Lambda$, которое мы будем предполагать измеримым.

Справедливо равенство

$$\iiint_{\Omega'} f(x, y, z) dx dy dz = \iiint_{\Omega} F(\rho, \theta, \varphi) \rho^2 \cos \theta d\rho d\theta d\varphi, \quad (5)$$

где

$$F(\rho, \theta, \varphi) = f(\rho \cos \theta \cos \varphi, \rho \cos \theta \sin \varphi, \rho \sin \theta), \quad (6)$$

потому что мы находимся в условиях теоремы о замене переменных в кратном интеграле.

Теперь в (5) можно при желании заменить Ω, Ω' на $\bar{\Omega}, \bar{\Omega}'$ потому, что эти множества отличаются соответственно на множества трехмерной меры нуль.

Пусть σ есть поверхность, описываемая в полярных координатах функцией $\rho = \psi(\theta, \varphi)$ ($(\theta, \varphi) \in \omega$), непрерывной на замыкании области ω , и пусть Ω — трехмерная измеримая область пространства (x, y, z) , ограниченная поверхностью σ и конической поверхностью, лучи которой выходят из нулевой точки и опираются на σ . Тогда для непрерывной на $\bar{\Omega}$ функции $f(x, y, z)$ имеет место

$$\iiint_{\Omega} f dx dy dz = \int_{\omega} \int_{\omega} d\theta d\varphi \int_0^{\psi(\theta, \varphi)} F \rho^2 \cos \theta d\rho.$$

В частности, если ω соответствует всей единичной сфере, то последний интеграл равен

$$\int_{-\pi/2}^{\pi/2} \cos \theta d\theta \int_0^{2\pi} d\varphi \int_0^{\psi(\theta, \varphi)} F \rho^2 d\rho.$$

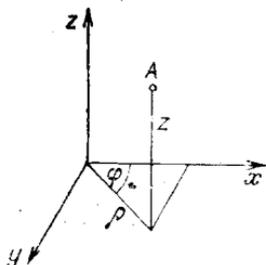


Рис. 12.19.

Чтобы наглядно получить элемент объема в полярных координатах, рассечем пространство на малые части концентрическими сферическими поверхностями с центром в полярном полюсе (точке $\rho = 0$) плоскостями, проходящими через ось z , и круговыми коническими поверхностями, имеющими своей осью ось z .

Полученные ячейки имеют объем, равный с точностью до бесконечно малых высшего порядка $\Delta v \sim \rho^2 \cos \theta d\rho d\theta d\varphi$, где (ρ, θ, φ) — одна из точек ячейки.

З а м е ч а н и е. Операция (1) непрерывна на замыкании $\bar{\Lambda}$ области $\Lambda = \{0 < \rho < 1, -\pi/2 < \theta < \pi/2, 0 < \varphi < 2\pi\}$ и устанавливает взаимно однозначное соответствие $\Lambda \rightleftharpoons \Lambda'$. Однако при этом нет взаимно однозначного соответствия точек границ Λ и Λ' .

Цилиндрические координаты (ρ, θ, z) связаны с декартовыми координатами (x, y, z) равенствами (см. рис. 12.19)

$$x = \rho \cos \varphi, \quad y = \rho \sin \varphi, \quad z = z. \quad (7)$$

Здесь ρ — расстояние от проекции точки $A = (x, y, z)$ на плоскость (x, y) , до начала декартовой системы, а φ — угол радиус-вектора указанной проекции с осью x . Якобиан преобразования (7) равен

$$\frac{D(x, y, z)}{D(\rho, \varphi, z)} = \rho.$$

§ 12.20. Общие свойства непрерывных операций

Ниже мы будем изучать операцию

$$x' = Ax, \quad x = (x_1, \dots, x_n) \in \Omega \subset R, \quad x' = (x'_1, \dots, x'_n) \in \Omega' \subset R',$$

приводящую во взаимно однозначное соответствие $\Omega \rightleftharpoons \Omega'$ некоторые множества $\Omega \subset R$ и $\Omega' \subset R'$.

Таким образом, существует обратная операция ($x = A^{-1}x'$ ($x' \in \Omega'$)).

Условимся в обозначениях. Если некоторая точка Ω' обозначена через x' , то это значит, что $x' = Ax$ ($x \in \Omega$); $e' = Ae$, где $e \in \Omega$; $\sigma_x, \sigma_{x'}$ — шары в R , соответственно в R' , с центрами в точках x ($\in R$), x' ($\in R'$).

Теорема 1. Если операция A отображает непрерывно и взаимно однозначно замкнутое ограниченное множество F на множество F' , то F' тоже ограничено и замкнуто и обратная операция A^{-1} непрерывна на F' .

В самом деле, пусть $x'_l \in F'$ ($l = 1, 2, \dots$), $y_0 \in R'$ и $x'_l \rightarrow y_0$. Тогда существует подпоследовательность x_{l_k} и точка $x_0 \in F$ (ограниченность и замкнутость F) такая, что $x_{l_k} \rightarrow x_0$, и в силу непрерывности A на F имеет место $x'_{l_k} = Ax_{l_k} \rightarrow Ax_0$. Следовательно, $y_0 = Ax_0$ и F' — замкнутое множество. Оно ограничено, иначе существовала бы последовательность x'_l с $|x'_l| \rightarrow \infty$, что невозможно, потому что для некоторой подпоследовательности x_{l_k} и некоторой точки $x_0 \in F$ должно было бы быть $Ax_{l_k} \rightarrow Ax_0$.

Пусть теперь $x'_l, x'_0 \in F'$ ($l = 1, 2, \dots$) и $x'_l \rightarrow x'_0$. Если бы точка x_l не стремилась к x_0 , то нашлись бы подпоследовательность x_{l_k} и точка $x_* \neq x_0$ (ограниченность и замкнутость F) такие, что $x_{l_k} \rightarrow x_*$ ($k \rightarrow \infty$), но тогда $x'_{l_k} \rightarrow Ax_*$, и так как $x'_{l_k} \rightarrow Ax_0$, то $Ax_0 = Ax_*$, и вследствие предположенной взаимной однозначности получили бы $x_0 = x_*$, что противоречит сделанному предположению.

Теорема 2. В предположениях теоремы 1 образ $(\sigma_x)'$ шара $\sigma_x \subset F$ содержит в себе некоторый шар $\sigma_{x'}$, т. е. если $g \subset F$ — открытое множество (или область), то открыто также и множество g' (соответственно область).

Эта глубокая теорема (Брауэра) приводится без доказательства. Доказательство можно найти в книге: В. Гуревич и Г. Волмен, Теория размерности, ИЛ, 1948, стр. 64.

В случае, когда A — непрерывно дифференцируемая операция с не равным нулю на g якобианом, эта теорема доказана в § 7.18.

Теорема 3. Пусть Ω — область, и непрерывная на Ω операция $x' = Ax$ приводит во взаимно однозначное соответствие множества Ω и Ω' :

$$\Omega \neq \Omega' \quad (x \in \Omega, x' \in \Omega').$$

Тогда

1) если $g \subset \Omega$ — ограниченная область и $\bar{g} \subset \Omega$, то g имеет непустую границу γ ; при этом g' — область, а ее граница есть γ' ;

2) если $g \subset \Omega$ — произвольная область, то g' — также область; в частности, Ω' — область. Взаимно однозначного соответствия между границами g и g' , в частности, между границами Ω и Ω' может и не быть (см. замечания в конце §§ 12.18 и 12.19).

Так как по условию утверждения 1) непрерывная операция A взаимно однозначно отображает замкнутые ограниченные множества γ , $g + \gamma$ соответственно на множества γ' , $g' + \gamma'$, то последние по теореме 1 тоже ограничены и замкнуты, а g' как образ области $g \subset g + \gamma$ по теореме 2 есть область. Очевидно, граница g' принадлежит γ' . С другой стороны, если $v' \subset \Omega'$ есть шар с центром в $x'_0 \in \gamma'$, то на основании сказанного его прообраз v есть область, содержащая $x \in \gamma$. Но тогда v' содержит в себе точки, принадлежащие и не принадлежащие g' , потому что v содержит точки, принадлежащие и не принадлежащие g . Мы доказали, что γ' есть граница g' .

Пусть теперь $g \subset \Omega$ — произвольная область (не требуется ее ограниченность и принадлежность \bar{g} области Ω !), $x'_0 \in g'$ и $\sigma_{x'_0} \subset g$ — открытый шар (ограниченная область) такой, что $\bar{\sigma}_{x'_0} \subset g$. По доказанному $(\sigma_{x'_0})'$ есть область, содержащая, таким образом, в себе некоторый шар $\sigma_{x'_0}$, т. е. g' — открытое множество. Связность g' вытекает из связности g и непрерывности Ax .

З а м е ч а н и е. Пусть выполняются условия теоремы § 12.16 о замене переменных в кратном интеграле. Тогда имеют место утверждения:

1) Если Δ — (замкнутый) куб, содержащийся в Ω , то его открытое ядро отображается операцией A на открытое ядро Δ' , а граница Δ — на границу Δ' (см. теорему 3, утверждение 1)).

2) Множество $\Omega_0 = \{D(x) = 0\}$ не содержит в себе ни одного куба, потому что если бы некоторый куб $\Delta \subset \Omega_0$, то его открытое ядро отображалось бы операцией A на непустое открытое множество, поэтому $|\Delta'| > 0$, но, с другой стороны, $|\Delta'| = \int_{\Delta} |D(x)| dx = 0$, и получилось бы противоречие.

§ 12.21. Дополнение к теореме о замене переменных в кратном интеграле

Пусть выполняются условия теоремы § 12.16, тогда не существует пары точек $y, z \in \Omega$ таких, что $D(y) > 0$, $D(z) < 0$.

Будем рассуждать от противного. Предположим, что такие точки существуют, тогда существует и куб $\Delta \subset \Omega$, где происходит перемена знака у D .

Чтобы доказать это, соединим y и z непрерывной кривой $C \subset \Omega$. Каждую точку C покроем принадлежащим Ω открытым кубом (с ребрами, параллельными осям!) с центром в ней. Среди этих кубов оставим конечное

число все же покрывающих C . Перенумеруем их $\Delta_1, \Delta_2, \dots, \Delta_N$ так, чтобы их центры следовали друг за другом вдоль ориентированной от y до z кривой C . Один из них обязательно удовлетворяет высказанному утверждению. В самом деле, если на Δ_1 имеет место перемена знака, то утверждение доказано. Если это не так, то пусть для определенности $D(x) \geq 0$ на Δ_1 и пусть k — наибольшее среди j , для которых $D(x) \geq 0$ на Δ_j ($j = 1, \dots, k$); тогда на Δ_{k+1} может быть либо перемена знака $D(x)$, либо $D(x) \leq 0$. Но последнее невозможно, потому что на непустом прямоугольнике $\Delta_k \Delta_{k+1}$ было бы $D(x) \equiv 0$ (см. замечание 2, § 12.20). Утверждение доказано.

Если внутри прямоугольника Δ имеет место перемена знака, т. е. существуют внутренние в Δ точки y, z , для которых $D(y) > 0, D(z) < 0$, то эти точки всегда можно считать находящимися на одной из плоскостей $x_j = \alpha$ при некотором числе α .

В самом деле, определим состоящие из внутренних точек Δ кубы Δ', Δ'' с центрами соответственно в y, z так, что $D(x) > 0$ на Δ' и $D(x) < 0$ на Δ'' . Пусть нижняя и верхняя в направлении x_1 грани Δ' будут $x_1 = \alpha_1, x_1 = \alpha_2$ ($\alpha_1 < \alpha_2$). Тогда, допуская, что высказанное утверждение неверно, придется заключить, что $D(x) \geq 0$ на прямоугольнике $\Delta_{\alpha_1 \alpha_2}$, состоящем из всех точек $x \in \Delta$, у которых $\alpha_1 \leq x_1 \leq \alpha_2$. Кроме того, $D(x) \leq 0$ для всех точек $x \in \Delta$, принадлежащих прямоугольнику Π с образующей, параллельной оси x_1 , опирающемуся на Δ'' . Но тогда $D(x) = 0$ на непустом пересечении $\Pi \Delta_{\alpha_1 \alpha_2}$, содержащем в себе куб, что невозможно (см. замечание 2, § 12.20). На рис. 12.20 изображен плоский случай, где x' соответствует точке y , а x'' — точке z .

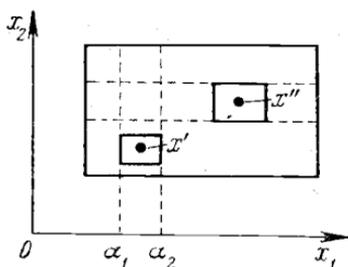


Рис. 12.20.

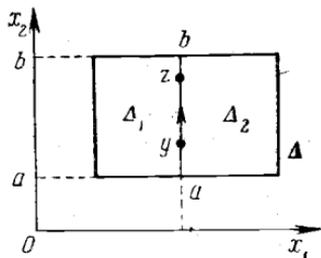


Рис. 12.21.

Перемены знака, о которой идет речь, вообще не может быть.

Рассмотрим двумерный открытый прямоугольник Δ (рис. 12.21).

Ориентированный от a до b отрезок $[a, b]$ делит прямоугольник Δ на два открытых прямоугольника $\Delta = \Delta_1 + \Delta_2$. При помощи операции A отрезок $[a, b]$ переходит в ориентированный кусок непрерывной кривой *) a', b' , разрезающий Δ' на две области Λ и Ω (рис. 12.22).

Таким образом, либо 1) $\Delta'_2 = \Lambda$, либо 2) $\Delta'_2 = \Omega$. Но если допустить, что верно 1), то это противоречит неравенству $D(z) < 0$, в силу которого точки Δ_2 , близкие к z , должны при помощи операции A перейти в точки, находящиеся слева от ориентированной кривой $a'b'$ по ее ходу, откуда бы следовало 2).

*) Определяющие кусок кривой $a'b'$ функции $x'_1 = \varphi(x_1, x_2), x'_2 = \psi(x_1, x_2)$ от x_2 непрерывны вместе со своими первыми производными. Последние могут одновременно в некоторых точках x_2 быть равными нулю, но это не влияет на ход дальнейших рассуждений.

Наоборот, 2) противоречит неравенству $D(y) > 0$, в силу которого точки Δ_2 , близкие к z , переходят при преобразовании A в точки, находящиеся справа по ходу кривой $a'b'$.

Этим наше утверждение в двумерном случае доказано.

В трехмерном случае Δ есть трехмерный прямоугольник (прямоугольный параллелепипед). Роль направленного отрезка $[a, b]$ играет теперь прямоугольная площадка σ , вырезаемая из Δ плоскостью $x_1 = \alpha$. σ разрезает Δ на две части с открытыми ядрами Λ_1 и Λ_2 . Ориентируем σ . Этим каждый гладкий замкнутый контур Γ с σ получит определенное направление обхода, и в этом смысле σ' будет тоже соответственно ориентирована. Однако в точках σ , где $D(x) = 0$, нормаль может и не существовать, и принятое определение ориентированности полностью неприменимо к σ' . Пусть $D(y) > 0$, $D(z) < 0$, где y, z — внутренние точки Δ , лежащие на σ . На нормалях в точках $y', z' \in \sigma'$ к σ' в Λ_1 выберем соответственно точки y'', z'' так, чтобы векторы $\vec{y}y'', \vec{z}z''$ (без начальных точек) полностью принадлежали Λ' . Эти последние вместе с малыми, содержащими y', z' , ориентированными площадками $\sigma'_{y'}, \sigma'_{z'} \subset \sigma'$ образуют штопоры. Штопор, выходящий из y' , преобразованием A^{-1} переводится в одноименный ($D(y) > 0$), а выходящий из z' — в разноименный ($D(z) < 0$). Выходит, что Λ_1 имеет вблизи y и z точки, лежащие по разные стороны от σ , что невозможно.

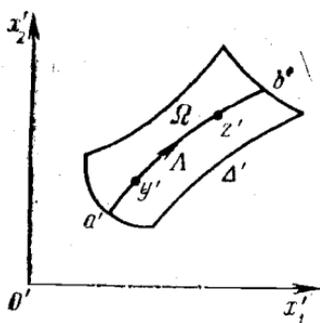


Рис. 12.22.

выми площадками $\sigma'_{y'}, \sigma'_{z'} \subset \sigma'$ образуют штопоры. Штопор, выходящий из y' , преобразованием A^{-1} переводится в одноименный ($D(y) > 0$), а выходящий из z' — в разноименный ($D(z) < 0$). Выходит, что Λ_1 имеет вблизи y и z точки, лежащие по разные стороны от σ , что невозможно.

§ 12.22. Несобственный интеграл с особенностями вдоль границы области. Замена переменных

Лемма 1. Пусть задана последовательность открытых множеств $\Omega_1, \Omega_2, \Omega_3, \dots$. Тогда $\Omega = \bigcup_1^{\infty} \Omega_k$ есть открытое множество.

Действительно, если точка $x^0 \in \Omega$, то найдется k , при котором $x^0 \in \Omega_k$. Но Ω_k — открытое множество, и потому найдется шар V с центром в x^0 , содержащийся в Ω_k , следовательно, и в Ω .

Лемма 2. При условиях леммы 1, если еще $\Omega_1 \subset \Omega_2 \subset \Omega_3 \subset \dots$, то, каково бы ни было замкнутое ограниченное множество $F \subset \Omega$, найдется такое k , при котором $F \subset \Omega_k$.

Действительно, если бы это было не так, то для любого $k = 1, 2, \dots$ нашлась бы точка x_k , принадлежащая F , но не принадлежащая Ω_k . Так как F — ограниченное замкнутое множество, то из принадлежащей ему последовательности $\{x_k\}$ можно выделить подпоследовательность $\{x_{k_j}\}$, сходящуюся в некоторой точке $x_0 \in F$ ($x_{k_j} \rightarrow x_0$). Но $x_0 \in F \subset \Omega$, следовательно, $x_0 \in \Omega_{k_0}$ при некотором k_0 . Так как Ω_{k_0} открыто, то найдется шар V с центром в x_0 , принадлежащий Ω_{k_0} . Но шару V принадлежат точки x_{k_j} при достаточно больших j . Возьмем одну из них с $k_j > k_0$ для нее $x_{k_j} \in V \subset \Omega_{k_0} \subset \Omega_{k_j}$, и мы пришли к противоречию.

Лемма 3. При условиях леммы 2, если еще Ω и Ω_k измеримы, то

$$\lim_{k \rightarrow \infty} |\Omega_k| = |\Omega|. \quad (1)$$

Доказательство. Очевидно, $|\Omega_k| \leq |\Omega_{k'}| \leq |\Omega|$ ($k \leq k'$). С другой стороны, для любого $\varepsilon > 0$ можно указать замкнутое измеримое множество $F \subset \Omega$ такое, что $|F| > |\Omega| - \varepsilon$. В качестве F можно, например, взять фигуру, состоящую из кубиков $\Delta \subset \Omega$ достаточно густой прямоугольной сетки. Согласно лемме 2 найдется k_0 , для которого $F \subset \Omega_{k_0}$. Для него $|\Omega| - \varepsilon < |F| < |\Omega_{k_0}| < |\Omega_k|$ ($k \geq k_0$), и равенство (1) доказано.

Определение. Если на области Ω (не обязательно измеримой) задана функция $f(x)$, непрерывная, но неограниченная, то *несобственным интегралом* от $f(x)$ по Ω назовем предел

$$\lim_{k \rightarrow \infty} \int_{\Omega_k} f(x) dx = \int_{\Omega} f dx, \quad (2)$$

если он существует, где $\{\Omega_k\}$ — произвольная последовательность измеримых областей, обладающих следующим свойством:

$$\bar{\Omega}_k \subset \Omega, \quad \Omega_1 \subset \Omega_2 \subset \dots, \quad \Omega = \sum_{k=1}^{\infty} \Omega_k. \quad (3)$$

Области Ω_k имеют гладкие (кусочно гладкие границы).

Предел считается существующим, если он есть одно и то же число для любой указанной последовательности $\{\Omega_k\}$. Конечно, для неотрицательной на Ω функции $f(x)$, если предел (2) существует для одной указанной последовательности $\{\Omega_k\}$, то он существует и для другой $\{\Omega'_k\}$ и равен ему, потому что, каково бы ни было k , найдется по лемме 2 такое $l = l(k)$, что $\bar{\Omega}_k \subset \Omega'_l$, и потому

$$\int_{\Omega_k} f dx = \int_{\bar{\Omega}_k} f dx \leq \int_{\Omega'_l} f dx,$$

откуда следует, что предел (2) по последовательности $\{\Omega_k\}$ не превышает такой предел по последовательности $\{\Omega'_k\}$, но тогда и наоборот, потому что рассуждения можно обратить.

Теорема. Пусть преобразование

$$\begin{aligned} x &= \varphi(u, v), \\ y &= \psi(u, v) \end{aligned} \quad ((u, v) \in \Omega), \quad (4)$$

непрерывно дифференцируемое на замыкании $\bar{\Omega}$ измеримой области с якобианом

$$D(u, v) = \begin{vmatrix} \frac{\partial \varphi}{\partial u} & \frac{\partial \varphi}{\partial v} \\ \frac{\partial \psi}{\partial u} & \frac{\partial \psi}{\partial v} \end{vmatrix} \neq 0 \quad ((u, v) \in \Omega),$$

отображает взаимно однозначно Ω на Ω' :

$$\Omega \rightleftharpoons \Omega',$$

и на Ω' задана непрерывная, но неограниченная функция $f(x, y)$ такая, однако, что функция

$$F(u, v) |D(u, v)| = f[\varphi(u, v), \psi(u, v)] |D(u, v)|$$

равномерно непрерывна на Ω , т. е. может быть продолжена по непрерывности на $\bar{\Omega}$.

Тогда имеет место равенство

$$\int_{\Omega'} \int_{\Omega'} f(x, y) dx dy = \int_{\Omega} \int_{\Omega} F(u, v) |D(u, v)| du dv, \quad (5)$$

где интеграл слева — несобственный в смысле введенного выше определения.

Доказательство. Зададим произвольную последовательность областей $\{\Omega'_k\}$, удовлетворяющих условиям (3) (где надо всюду над Ω поставить штрихи). Ей соответствует последовательность областей $\{\Omega_k\}$, которые в силу свойств непрерывных в обе стороны отображений тоже удовлетворяют условиям (3).

Имеем

$$\int_{\Omega'_k} \int_{\Omega'_k} f(x, y) dx dy = \int_{\Omega_k} \int_{\Omega_k} F(u, v) |D(u, v)| du dv \quad (k = 1, 2, \dots) \quad (6)$$

в силу основной теоремы о замене переменных (ведь f непрерывна на $\overline{\Omega'_k}$), но (см. лемму 3)

$$\begin{aligned} \left| \int_{\Omega'} \int_{\Omega'} F(u, v) |D(u, v)| du dv - \int_{\Omega_k} \int_{\Omega_k} F(u, v) |D(u, v)| du dv \right| &= \\ = \left| \int_{\Omega - \Omega_k} \int_{\Omega - \Omega_k} F(u, v) |D(u, v)| du dv \right| &\leq M |\Omega - \Omega_k| \rightarrow 0 \quad (k \rightarrow \infty) \\ M \geq |F(u, v) D(u, v)| \quad ((u, v) \in \overline{\Omega}), & \end{aligned}$$

и поэтому правая часть (6) сходится к правой части (5). Но тогда и левая часть (6) сходится к тому же числу, независимо от выбора последовательности $\{\Omega'_k\}$. Теорема доказана.

Заметим, что в силу свойств отображения (4) (с якобианом, не равным нулю на Ω') гладкая (кусочно гладкая) граница Ω'_k переходит в гладкую (кусочно гладкую) границу Ω_k , что обеспечивает измеримость Ω_k .

Примеры см. в § 12.23, в частности, пример 1.

§ 12.23. Площадь поверхности

Зададим в трехмерном пространстве R , где определена прямоугольная система координат (x, y, z) , поверхность S , описываемую уравнением

$$z = f(x, y) \quad ((x, y) \in \overline{G}). \quad (1)$$

Мы предполагаем, что G есть измеримая открытая область, а функция f имеет непрерывные частные производные

$$p = \frac{\partial f}{\partial x}, \quad q = \frac{\partial f}{\partial y}$$

на \overline{G} (см. § 7.11).

Согласно определению, введенному в § 7.19, наша поверхность есть гладкий кусок, проектируемый на плоскость $z = 0$.

Произведем разбиение G на конечное число измеримых (в двумерном смысле) частей $G = G_1 + G_2 + \dots + G_N$, пересекающихся попарно разве что по своим границам. Пусть (x_j, y_j) — произвольная точка G_j ($j = 1, \dots, N$). Ей соответствует точка $P_j \in S$ с координатами (x_j, y_j, f_j) , где $f_j = f(x_j, y_j)$. В точке P_j проведем плоскость L_j , касательную к S .

Обозначим через e_j кусок L_j ($e_j \subset L_j$), проекцией которого на плоскость $z = 0$ служит множество G_j . Площадь e_j обозначим через $|e_j|$.

По определению *площадью поверхности* S называется предел

$$|S| = \lim_{\max(G_j) \rightarrow 0} \sum_{j=1}^N |e_j|.$$

Косинус острого угла нормали n_j к S в точке P_j с осью z (см. § 7.5, (13)) равен $\cos(n_j, z) = 1/\sqrt{1 + p_j^2 + q_j^2}$, где квадратный корень взят со знаком «+», а p_j, q_j обозначают результаты подстановки в p, q значений x_j, y_j . Мера G_j равна $|G_j| = |e_j| \cos(n_j, z)$,

$$|e_j| = |G_j| \sqrt{1 + p_j^2 + q_j^2} \quad (j = 1, \dots, N) \text{ и}$$

$$\begin{aligned} |S| &= \lim_{\max d(G_j) \rightarrow 0} \sum_{j=1}^N |e_j| = \lim_{\max d(G_j) \rightarrow 0} \sum_{j=1}^N \sqrt{1 + p_j^2 + q_j^2} |G_j| = \\ &= \iint_G \sqrt{1 + p^2 + q^2} dx dy. \end{aligned} \quad (2)$$

Мы получили формулу площади поверхности, заданной в явном виде (1).

Покажем, как преобразуется интеграл (2), если сделать в нем подстановку

$$x = \varphi(u, v), \quad y = \psi(u, v) \quad ((u, v) \in \bar{\Omega}), \quad (3)$$

приводящую во взаимно однозначное соответствие измеримые области Ω и G в предположении, что φ и ψ непрерывно дифференцируемы на $\bar{\Omega}$ и якобиан

$$\frac{D(x, y)}{D(u, v)} \neq 0 \quad \text{на } \Omega. \quad (4)$$

Положим $z = f(\varphi, \psi) = \chi(u, v)$. На основании теоремы о замене переменных в кратном интеграле получим равенство (см. § 7.26, (4))

$$\begin{aligned} \iint_G \sqrt{1 + p^2 + q^2} dx dy &= \\ &= \iint_{\bar{\Omega}} \sqrt{1 + \left(\frac{D(y, z)/D(x, y)}{D(u, v)/D(u, v)}\right)^2 + \left(\frac{D(z, x)/D(x, y)}{D(u, v)/D(u, v)}\right)^2 \left|\frac{D(x, y)}{D(u, v)}\right|} du dv, \end{aligned}$$

из которого следует, что площадь поверхности S выражается формулой

$$|S| = \iint_{\Omega} \sqrt{\left(\frac{D(x, y)}{D(u, v)}\right)^2 + \left(\frac{D(y, z)}{D(u, v)}\right)^2 + \left(\frac{D(z, x)}{D(u, v)}\right)^2} du dv = \\ = \iint_{\Omega} |\dot{\mathbf{r}}_u \times \dot{\mathbf{r}}_v| du dv. \quad (5)$$

Отметим равенство

$$|\dot{\mathbf{r}}'_u \times \dot{\mathbf{r}}'_v|^2 = EF - G^2,$$

где

$$E = \left(\frac{\partial x}{\partial u}\right)^2 + \left(\frac{\partial y}{\partial u}\right)^2 + \left(\frac{\partial z}{\partial u}\right)^2, \\ F = \left(\frac{\partial x}{\partial v}\right)^2 + \left(\frac{\partial y}{\partial v}\right)^2 + \left(\frac{\partial z}{\partial v}\right)^2, \\ G = \frac{\partial x}{\partial u} \frac{\partial x}{\partial v} + \frac{\partial y}{\partial u} \frac{\partial y}{\partial v} + \frac{\partial z}{\partial u} \frac{\partial z}{\partial v}.$$

Формула (5) может служить основанием для определения понятия площади поверхности, заданной параметрически, не обязательно проектирующейся в целом на одну из плоскостей координат.

Пусть задана гладкая поверхность S :

$$\dot{\mathbf{r}} = \varphi(u, v)\mathbf{i} + \psi(u, v)\mathbf{j} + \chi(u, v)\mathbf{k}$$

$$(|\dot{\mathbf{r}}_u \times \dot{\mathbf{r}}_v| > 0, (u, v) \in \Omega \neq S), \quad (6)$$

где Ω — измеримая область плоскости параметров (u, v) , а φ, ψ, χ имеют непрерывные частные производные на Ω . Знак $\Omega \neq S$ указывает на тот факт, что равенство (6) устанавливает взаимно однозначное соответствие между точками Ω и S .

Так как Ω — измеримое множество, то оно ограничено и потому имеет не пустую границу γ . Она отображается при помощи равенства (6) на край $\Gamma = \bar{S} - S$ нашей поверхности. Мы не требуем, чтобы отображение γ на Γ было взаимно однозначным. Имеется много важных примеров, когда этого нет (см. примеры ниже).

По определению назовем *площадью* S (или \bar{S}) величину

$$|S| = \iint_{\Omega} |\dot{\mathbf{r}}_u \times \dot{\mathbf{r}}_v| du dv. \quad (7)$$

Перечислим ряд свойств интеграла (7), показывающих естественность введенного определения.

1) Величина $|S|$ инвариантна относительно допустимых преобразований параметров, т. е., если

$$u = \lambda(u', v'), \quad v = \mu(u', v') \quad ((u', v') \in \Omega' \Rightarrow \Omega),$$

где λ, μ непрерывно дифференцируемы на $\bar{\Omega}'$ и

$$\frac{D(\lambda, \mu)}{D(u', v')} \neq 0 \quad ((u', v') \in \Omega'),$$

то

$$\begin{aligned} \iint_{\Omega} |\dot{\mathbf{r}}_u \times \dot{\mathbf{r}}_v| \, du \, dv &= \iint_{\Omega} \left\{ \left(\frac{D(x, y)}{D(u, v)} \right)^2 + \left(\frac{D(y, z)}{D(u, v)} \right)^2 + \right. \\ &\quad \left. + \left(\frac{D(z, x)}{D(u, v)} \right)^2 \right\}^{1/2} \, du \, dv = \iint_{\Omega} \left\{ \left(\frac{D(x, y)}{D(u', v')} \right)^2 + \left(\frac{D(y, z)}{D(u', v')} \right)^2 + \right. \\ &\quad \left. + \left(\frac{D(z, x)}{D(u', v')} \right)^2 \right\}^{1/2} \left| \frac{D(u', v')}{D(u, v)} \right| \left| \frac{D(u, v)}{D(u', v')} \right| \, du' \, dv' = \iint_{\Omega} |\dot{\mathbf{r}}_{u'} \times \dot{\mathbf{r}}_{v'}| \, du' \, dv'. \end{aligned}$$

2) Пусть поверхность S проектируется на плоскость $z = 0$. Точнее, пусть равенства

$$x = \varphi(u, v), \quad y = \psi(u, v) \quad (\Omega \Rightarrow G \equiv (x, y)) \quad (8)$$

устанавливают взаимно однозначное соответствие между измеримыми областями Ω и G с якобианом

$$\left| \frac{D(x, y)}{D(u, v)} \right| \neq 0. \quad (9)$$

Тогда для функции $z = f(x, y) = \chi(u(x, y), v(x, y))$ ($(x, y) \in G$), где $u(x, y), v(x, y)$ — решения уравнений (8), в случае, если она имеет не только непрерывные (как это следует из теоремы о неявных функциях), но и равномерно непрерывные на G производные $p = \frac{\partial f}{\partial x}$, $q = \frac{\partial f}{\partial y}$, имеет место равенство

$$|S| = \iint_{\Omega} |\dot{\mathbf{r}}_u \times \dot{\mathbf{r}}_v| \, du \, dv = \iint_G \sqrt{1 + p^2 + q^2} \, dx \, dy. \quad (10)$$

Оно уже было доказано выше (см. (5)).

Таким образом, новое определение площади поверхности совпадает с исходным определением, если имеет место ситуация, возможная для последнего.

Заметим, что если бы свойство равномерной непрерывности p и q на G не соблюдалось, а p и q были только непрерывными и ограниченными на G , то все равно выполнялось бы равенство (10), потому что все условия для замены переменных в интеграле и в этом случае соблюдаются.

Больше того, если p и q непрерывны, но неограничены на G (в то время как функции φ, ψ имеют непрерывные частные про-

изводные на $\bar{\Omega}$), то все равно равенство (10) остается верным, если понимать интеграл в его правой части в несобственном смысле (см. § 12.22).

3) Если ω есть произвольное открытое измеримое множество, содержащееся в Ω ($\omega \subset \Omega$), то соответствующая часть $S(\omega)$ нашей гладкой поверхности, определенная равенством

$$\mathbf{r}(u, v) = \varphi \mathbf{i} + \psi \mathbf{j} + \chi \mathbf{k} \quad ((u, v) \in \omega \Rightarrow S(\omega)), \quad (11)$$

есть в свою очередь гладкая поверхность, площадь которой равна

$$|S(\omega)| = \int_{\omega} \int |\dot{\mathbf{r}}_u \times \dot{\mathbf{r}}_v| du dv. \quad (12)$$

Но интеграл справа в (12) имеет также смысл для произвольного измеримого подмножества $\omega \subset \bar{\Omega}$. Естественно считать, что его величина есть площадь части $S(\omega)$ гладкой поверхности S , описываемой вектор-функцией (11).

Очевидно, что

$$|S(\bar{\omega})| = |S(\omega)|.$$

и, в частности,

$$|S| = |S(\bar{\Omega})| = |S(\Omega)| = |S|. \quad (13)$$

Итак, на поверхности (множестве) S можно различать некоторые ее части $S(\omega)$, которые соответствуют при помощи равенства (11) всевозможным измеримым подмножеством $\omega \subset \Omega$. Каждой такой части можно приписать неотрицательное число $|S(\omega)|$, площадь $S(\omega)$, определяемую интегралом (12). Эта зависимость (числа от подмножества) $S(\omega)$ к тому же обладает аддитивным свойством:

$$|S(\omega_1 + \omega_2)| = |S(\omega_1)| + |S(\omega_2)|,$$

если ω_1 и ω_2 пересекаются разве что по своим границам.

Величина $|S(\omega)|$ является конкретным примером важного в математике понятия *аддитивной функции множества*. С одним таким примером — мерой (измеримого) множества — мы оперируем давно.

Выражение $dS = |\dot{\mathbf{r}}_u \times \dot{\mathbf{r}}_v| du dv$ называется *дифференциальным элементом поверхности S*. Площадь части S , соответствующей изменению u от u до $u + du$ и v от v до $v + dv$, равна

$$\begin{aligned} \Delta S &= \int_u^{u+du} \int_v^{v+dv} |\dot{\mathbf{r}}_u \times \dot{\mathbf{r}}_v| du dv = \int_{v=\eta}^{v=\xi} |\dot{\mathbf{r}}_u \times \dot{\mathbf{r}}_v|_{u=\xi} du dv = \\ &= (|\dot{\mathbf{r}}_u \times \dot{\mathbf{r}}_v| + \varepsilon) du dv = dS + o(du dv) \quad (du, dv \rightarrow 0). \end{aligned}$$

Во втором равенстве этой цепи применена теорема о среднем, в третьем в выражении $|\dot{\mathbf{r}}_u \times \dot{\mathbf{r}}_v|$ заменена точка (ξ, η) на (u, v) за счет прибавления слагаемого ε , которое в силу непрерывности функции $|\dot{\mathbf{r}}_u \times \dot{\mathbf{r}}_v|$ стремится к нулю при $du, dv \rightarrow 0$.

Таким образом, dS можно определить как (единственную!) величину вида $A du dv$, где A не зависит от du и dv , отличающаяся от ΔS на $o(du dv)$ ($du, dv \rightarrow 0$).

Пример 1. Площадь шаровой поверхности. Уравнения

$$\begin{aligned} x &= \cos \theta \cos \varphi, \quad y = \cos \theta \sin \varphi, \quad z = \sin \theta \quad (|\dot{\mathbf{r}}_\theta \times \dot{\mathbf{r}}_\varphi| = \cos \theta), \\ \Omega &= \{0 < \varphi < 2\pi, -\pi/2 < \theta < \pi/2\} \end{aligned} \quad (14)$$

определяют гладкую поверхность S — часть шара радиуса 1 с центром в нулевой точке, из которого выброшен меридиан $\varphi = 0$, $|\theta| \leq \pi/2$. Условия (6) здесь выполняются. В частности, имеет место взаимно однозначное соответствие $\Omega \rightleftharpoons S$. Однако уравнения (14) не устанавливают взаимно однозначного соответствия между $\gamma = \bar{\Omega} - \Omega$ и $\Gamma = \bar{S} - S$. Край Γ поверхности S есть указанный выше меридиан. Каждому из его концов в силу равенств (14) соответствует бесконечное множество точек γ , заполняющих противоположные стороны Ω , а каждой прочей точке Γ соответствует пара точек γ , лежащих на других противоположных сторонах γ .

Поверхность единичного шара есть замыкание \bar{S} поверхности S , описанной параметрически уравнениями (14). На основании формулы (7)

$$|\bar{S}| = |S| = \int_{\Omega} \int |\cos \theta| d\theta d\varphi = 2\pi \cdot 2 \int_0^{\pi/2} \cos \theta d\theta = 4\pi.$$

Заметим, что площадь поверхности нашего единичного шара \bar{S} можно рассматривать как сумму площадей восьми конгруэнтных кусков, вырезаемых из \bar{S} координатными плоскостями. Один из них σ , находящийся в положительном октанте, описывается непрерывной функцией $z = +\sqrt{1-x^2-y^2}$ ($x, y \geq 0, x^2+y^2 \leq 1$) с неограниченными частными производными

$$p = -x/\sqrt{1-x^2-y^2}, \quad q = -y/\sqrt{1-x^2-y^2}.$$

Мы уже отмечали, что в этом случае можно вычислять площадь σ по формуле (2) площади поверхности в декартовых координатах, понимая, однако, интеграл в несобственном смысле (см. конец § 13.13, замечание 1):

$$|\sigma| = \lim_{\rho \rightarrow 1} \iint_{x^2+y^2 < \rho^2 < 1} \sqrt{1+p^2+q^2} dx dy = \lim_{\rho \rightarrow 1} \iint_{x^2+y^2 < \rho^2 < 1} \frac{dx dy}{\sqrt{1-x^2-y^2}},$$

$$x > 0, \quad y > 0.$$

Формулу для элемента площади сферической поверхности радиуса R можно усмотреть из геометрических соображений. Сеть близких друг к другу меридианов и параллелей разрезает нашу шаровую поверхность S на элементарные частицы. Площадь ΔS такой частицы, близкой к точке $A = (R, \theta, \varphi)$ ($\theta > 0$), может быть, очевидно, оценена следующим образом:

$$R \cos(\theta + d\theta) d\varphi R d\theta < \Delta S < R \cos \theta d\varphi R d\theta.$$

Отсюда ($\theta < \theta' < \theta + d\theta$)

$$\Delta S = R^2 \cos \theta' d\varphi d\theta = R^2 \cos \theta d\varphi d\theta + d\varphi \theta (d\theta) \quad (d\theta \rightarrow 0).$$

Пример 2. Площадь поверхности тора

$$x = (b + a \cos \theta) \cos \varphi, \quad y = a \sin \theta \quad (0 < a < b),$$

$$z = (b + a \cos \theta) \sin \varphi \quad (|\dot{\mathbf{r}}_u \times \dot{\mathbf{r}}_v| = a(b + a \cos \theta) > 0). \quad (15)$$

Чтобы воспользоваться приведенными выше рассуждениями, придется эту поверхность рассматривать как замыкание \bar{T} гладкой поверхности T , описываемой уравнениями (15), где (θ, φ) пробегает область $\Omega = \{0 < \theta, \varphi < 2\pi\}$.

В этом случае соотношения (6) и сопровождающие их условия непрерывной дифференцируемости будут выполняться, если считать $T = S$, поэтому

$$|\bar{T}| = |T| = \int_0^{2\pi} d\varphi \int_0^{2\pi} a(b + a \cos \theta) d\theta = 2\pi a(2\pi b + 0) = 4\pi^2 ab.$$

Пример 3. Рассмотрим круговой цилиндр радиуса R и высоты H . Его боковую поверхность обозначим через σ , а ее площадь через $|\sigma|$. Разрежем σ равностоящими плоскостями, перпендикулярными оси цилиндра так, чтобы соседние плоскости находились на расстоянии, равном H/N^3 . Эти плоскости пересекают σ по окружностям C_0, C_1, \dots, C_{N^3} , которые мы перенумеровали по порядку снизу вверх по направлению оси. Окружность C_0 разделим равноотстоящими точками на $2N$ равных частей. Эти точки мы тоже перенумеруем в порядке их следования по C_0 , кроме того, через каждую из них проведем образующую нашей цилиндрической поверхности σ , которая пересечет окружности C_k в некоторых точках. Полученные точки на C_k мы тоже занумеруем, руководствуясь правилом, что точки всех C_k , лежащие на одной и той же образующей, имеют один и тот же номер. Теперь на окружностях C_k с четными k оставим только точки с четными номерами, а на окружностях C_k с нечетными k — только точки с нечетными номерами. В результате на поверхности σ нанесено некоторое конечное число точек. Каждые три соседние такие точки являются вершинами некоторого треугольника Δ , а вся совокупность последних образует некоторую многогранную поверхность σ_N , вписанную в σ . Чтобы не было недоразумений, отметим, что две из любых трех точек суть соседние точки, лежащие на C_k , а третья лежит на C_{k+1} или C_{k-1} и образующая, к которой она принадлежит, находится между (в меньшем центральном углу) образующими, к которым принадлежат первые две точки.

Число треугольников Δ , очевидно, равно $2N \cdot N^3 = 2N^4$, площадь же каждого Δ равна

$$|\Delta| = \frac{1}{2} \cdot 2 \sin \frac{\pi}{N} R \sqrt{R^2 \left(1 - \cos \frac{\pi}{N}\right)^2 + \left(\frac{H}{N^3}\right)^2} \sim \frac{\pi}{N} RR \frac{1}{2} \left(\frac{\pi}{N}\right)^2 > cN^{-3} \\ (N \rightarrow \infty, \quad c > 0).$$

Но тогда

$$|\sigma_N| > c_1 N^4 N^{-3} = c_1 N,$$

несмотря на то что при $N \rightarrow \infty$ диаметр Δ стремится к нулю.

Мы видим, что площадь поверхности нельзя определять как предел площади вписанной в нее многогранной поверхности со стремящимся к нулю максимальным диаметром ее грани. Такое определение неэффективно даже для очень простых поверхностей.

**ТЕОРИЯ ПОЛЯ. ДИФФЕРЕНЦИРОВАНИЕ
И ИНТЕГРИРОВАНИЕ ПО ПАРАМЕТРУ.
НЕСОБСТВЕННЫЕ ИНТЕГРАЛЫ**

§ 13.1. Криволинейный интеграл первого рода

Пусть в трехмерном пространстве E , где определена прямоугольная система координат (x, y, z) , задана непрерывная кусочно-гладкая кривая Γ

$$x = \varphi(s), \quad y = \psi(s), \quad z = \chi(s) \quad (0 \leq s \leq \Lambda), \quad (1)$$

где параметром служит длина дуги s . Таким образом, функции φ, ψ, χ непрерывны на $[0, \Lambda]$ и отрезок $[0, \Lambda]$ можно разбить на конечное число частей $0 = s_0 < s_1 < \dots < s_N = \Lambda$ так, что на каждом (замкнутом) частичном отрезке $[s_j, s_{j+1}]$ функции φ, ψ, χ имеют непрерывные производные, удовлетворяющие условию

$$\varphi'(s)^2 + \psi'(s)^2 + \chi'(s)^2 = 1, \quad (2)$$

считая, что в конечных точках s_j, s_{j+1} они понимаются соответственно как правая и левая производные. Кривая Γ соответственно делится на конечное число гладких кусков $\Gamma = \sum_1^N \Gamma_j$. Пусть еще на Γ или на некотором множестве, содержащем Γ , задана функция $F(x, y, z)$, непрерывная на каждом гладком куске Γ_j , т. е. функция $F(\varphi(s), \psi(s), \chi(s))$, если имеет разрывы, то только в точках s_j и притом первого рода.

По определению, выражение

$$\int_{\Gamma} F(x, y, z) ds = \int_0^{\Lambda} F(\varphi(s), \psi(s), \chi(s)) ds \quad (3)$$

называется *криволинейным интегралом первого рода* от функции F вдоль кривой Γ (или по Γ).

Левая часть (3) есть обозначение криволинейного интеграла первого рода, а правая показывает, как его надо вычислять — это обычный риманов интеграл. Например, если кривая Γ обладает массой с плотностью распределения, равной $F(x, y, z)$ в точках $(x, y, z) \in \Gamma$, то общая масса кривой вычисляется посредством интеграла (3).

Пусть гладкая кривая Γ задана через произвольный параметр $t \in [a, b]$:

$$x = \varphi_1(t), \quad y = \psi_1(t), \quad z = \chi_1(t) \quad [a \leq t \leq b],$$

где, таким образом, φ_1 , ψ_1 , χ_1 — непрерывно дифференцируемые функции, удовлетворяющие условию $\varphi_1'^2 + \psi_1'^2 + \chi_1'^2 > 0$ на $[a, b]$. Параметр t выражается через длину дуги s кривой Γ при помощи некоторой функции $t = \lambda(s)$, $0 \leq s \leq \Lambda$, имеющей не равную нулю непрерывную производную. Следовательно,

$$\begin{aligned} \int_{\Gamma} F(x, y, z) ds &= \int_0^{\Lambda} F(\varphi(s), \psi(s), \chi(s)) ds = \\ &= \int_a^b F(\varphi_1(t), \psi_1(t), \chi_1(t)) \sqrt{\varphi_1'(t)^2 + \psi_1'(t)^2 + \chi_1'(t)^2} dt, \\ \varphi_1(t) &= \varphi[\lambda(t)], \quad \psi_1(t) = \psi[\lambda(t)], \quad \chi_1(t) = \chi[\lambda(t)], \\ ds &= \sqrt{\varphi_1'(t)^2 + \psi_1'(t)^2 + \chi_1'(t)^2}. \end{aligned} \quad (4)$$

Кривую Γ можно также задать уравнениями $x = \varphi(\Lambda - s)$, $y = \psi(\Lambda - s)$, $z = \chi(\Lambda - s)$ ($0 \leq s \leq \Lambda$), но величина интеграла (3) от этого не меняется:

$$\begin{aligned} \int_0^{\Lambda} F(\varphi(\Lambda - s), \psi(\Lambda - s), \chi(\Lambda - s)) ds &= - \int_{\Lambda}^0 F(\varphi(s'), \psi(s'), \chi(s')) ds' = \\ &= \int_0^{\Lambda} F(\varphi(s), \psi(s), \chi(s)) ds. \end{aligned}$$

Таким образом, криволинейный интеграл первого рода по Γ не зависит от ориентации Γ .

§ 13.2. Криволинейный интеграл второго рода

Пусть в пространстве E , где определена прямоугольная система координат (x, y, z) , задана ориентированная непрерывная кусочно гладкая кривая Γ с начальной точкой A_0 и конечной A_1 . Если кривая замкнута, то A_1 совпадает с A_0 . Пусть

$$x = \varphi(s), \quad y = \psi(s), \quad z = \chi(s) \quad (0 \leq s \leq \Lambda) \quad (1)$$

— уравнения Γ , где s — длина дуги Γ (см. § 10.3). При этом значению $s = 0$ соответствует точка A_0 , а значению $s = \Lambda$ — точка A_1 и возрастанию s соответствует ориентация Γ .

В каждой внутренней (не угловой) точке A любого гладкого куска Γ тогда однозначно определен единичный вектор τ , касательный к Γ (в направлении возрастания s).

Пусть, кроме того, на Γ или на некотором открытом множестве Ω , содержащем Γ , задано поле непрерывного вектора (или задан вектор)

$$\mathbf{a} = P(x, y, z)\mathbf{i} + Q(x, y, z)\mathbf{j} + R(x, y, z)\mathbf{k},$$

где, таким образом, P, Q, R — непрерывные функции на Γ (или Ω),

По определению *криволинейным интегралом от вектора \mathbf{a} вдоль ориентированной кривой Γ* называется величина

$$\int_{\Gamma} (\mathbf{a} ds) = \int_{\Gamma} (P dx + Q dy + R dz) = \int_{\Gamma} (\mathbf{a}\boldsymbol{\tau}) ds = \int_0^{\Lambda} (\mathbf{a}\boldsymbol{\tau}) ds. \quad (2)$$

Первый и второй члены в (2) — это обозначения криволинейного интеграла от \mathbf{a} по Γ , а третий и четвертый являются его определением и указывают, как его вычислить. Функция $(\mathbf{a}\boldsymbol{\tau})$, вообще говоря, кусочно непрерывна с разрывами первого рода в угловых точках Γ . Третий член есть интеграл первого рода от нее по Γ . Мы считаем $ds = \boldsymbol{\tau} ds$, где, таким образом, ds есть вектор, имеющий длину ds и направление $\boldsymbol{\tau}$. Это объясняет обозначение криволинейного интеграла, выражаемое первым членом в (2).

Если Γ_- — та же кривая, но с противоположной ориентацией, то единичный вектор ее касательной равен $-\boldsymbol{\tau}$, поэтому $\int_{\Gamma_-} (\mathbf{a} ds) = - \int_{\Gamma} (\mathbf{a} ds)$. Так как $\cos(\boldsymbol{\tau}, x) = \varphi'(s)$, $\cos(\boldsymbol{\tau}, y) = \psi'(s)$, $\cos(\boldsymbol{\tau}, z) = \chi'(s)$, то криволинейный интеграл (2) может быть записан в виде

$$\begin{aligned} \int_{\Gamma} (\mathbf{a} ds) &= \int_{\Gamma} \{P \cos(\boldsymbol{\tau}, x) + Q \cos(\boldsymbol{\tau}, y) + R \cos(\boldsymbol{\tau}, z)\} ds = \\ &= \int_0^{\Lambda} [P(\varphi(s), \psi(s), \chi(s)) \varphi'(s) + Q(\varphi(s), \psi(s), \chi(s)) \psi'(s) + \\ &\quad + R(\varphi(s), \psi(s), \chi(s)) \chi'(s)] ds, \quad (3) \end{aligned}$$

где правая часть представляет собой обычный определенный интеграл.

Ориентированную гладкую кривую Γ можно задать при помощи некоторого параметра t посредством уравнений

$$x = \varphi_1(t), \quad y = \psi_1(t), \quad z = \chi_1(t) \quad (t_0 \leq t \leq T_0), \quad (4)$$

где $t = \lambda(s)$ — функция, имеющая на $[0, \Lambda]$ непрерывную производную $\lambda'(s) > 0$. Тогда интеграл (2) будет вычисляться по формуле

$$\begin{aligned} \int_{\Gamma} (\mathbf{a} ds) &= \int_{t_0}^{T_0} [P(\varphi_1(t), \psi_1(t), \chi_1(t)) \varphi_1'(t) + \\ &\quad + Q(\varphi_1(t), \psi_1(t), \chi_1(t)) \psi_1'(t) + R(\varphi_1(t), \psi_1(t), \chi_1(t)) \chi_1'(t)] dt. \quad (5) \end{aligned}$$

Мы произвели замену переменной s на t в определенном интеграле, стоящем справа в (3). В силу этой замены, например,

$$\varphi'(s) ds = \left(\varphi_1'(t) \frac{dt}{ds} \right) \left(\frac{ds}{dt} dt \right) = \varphi_1'(t) dt.$$

Второе выражение в (2) считается удобным обозначением криволинейного интеграла от \mathbf{a} по ориентированной кривой Γ . Его еще называют *криволинейным интегралом второго рода*. Оно не только обозначает этот интеграл, но и указывает, что надо сделать, чтобы его вычислить. Нужно кривую Γ записать в виде уравнений (4) с параметром t , возрастающим соответственно ориентации Γ , положить в указанном выражении $x = \varphi_1(t), \dots, dx = \varphi_1'(t) dt, \dots$ и вычислить определенный интеграл от полученной функции от t по отрезку $[t_0, T_0]$.

Ориентированную кривую Γ можно рассматривать как сумму двух ориентированных кривых Γ_1, Γ_2 , соответствующих изменению параметра s на отрезках $[0, s_*], [s_*, \Lambda]$ ($0 < s_* < \Lambda$). Тогда, очевидно

$$\begin{aligned} \int_{\Gamma} (P dx + Q dy + R dz) &= \\ &= \int_{\Gamma_1} (P dx + Q dy + R dz) + \int_{\Gamma_2} (P dx + Q dy + R dz), \end{aligned}$$

Если ориентированный контур Γ замкнут, то взятый вдоль него криволинейный интеграл от \mathbf{a} называют еще *циркуляцией вектора \mathbf{a} по Γ* .

Бывает так, что имеется несколько ориентированных кривых C_1, \dots, C_m , вовсе не связанных друг с другом, и удобно обозначить через $C = C_1 + \dots + C_m$ их объединение — тоже ориентированную кривую. Тогда по определению считают, что криволинейный интеграл от \mathbf{a} по C равен сумме криволинейных интегралов от \mathbf{a} по C_k :

$$\int_C = \sum_1^m \int_{C_k}.$$

Формула (5) верна не только для гладкой, но и для кусочно гладкой непрерывной кривой (4). Ведь тогда Γ есть конечная сумма гладких ориентированных кусков Γ_j , соответствующих отрезкам $[s_j, s_{j+1}]$ или $[t_j, t_{j+1}]$ изменения дуги s или параметра t . Поэтому

$$\int_{\Gamma} (\mathbf{a} ds) = \sum_1^N \int_{\Gamma_j} (\mathbf{a} ds) = \sum_1^N \int_{t_j}^{t_{j+1}} = \int_0^{T_0},$$

где под интегралом справа подразумевается такое же выражение, как под интегралом справа в (5).

Наконец, заметим, что если \mathbf{a} есть поле некоторой силы, то интеграл (криволинейный) от \mathbf{a} по Γ есть, очевидно, работа \mathbf{a} вдоль ориентированного пути Γ .

§ 13.3. Поле потенциала

Очень важным случаем поля вектора \mathbf{a} является тот, когда на области G , где задано поле, существует функция $U(x, y, z)$, имеющая непрерывные частные производные, для которых выполняются равенства

$$\frac{\partial U}{\partial x} = P, \quad \frac{\partial U}{\partial y} = Q, \quad \frac{\partial U}{\partial z} = R \quad (\text{на } G).$$

Такую функцию U называют *потенциальной функцией вектора \mathbf{a}* . Говорят еще (см. § 7.6), что вектор \mathbf{a} есть *градиент функции U* , и пишут

$$\text{grad } U = \frac{\partial U}{\partial x} \mathbf{i} + \frac{\partial U}{\partial y} \mathbf{j} + \frac{\partial U}{\partial z} \mathbf{k} = \mathbf{a}.$$

Докажем теорему.

Теорема 1. Пусть на области $G \subset E$ задано поле вектора \mathbf{a} , непрерывного на G . Следующие утверждения эквивалентны:

1) Существует на G однозначная функция $U = U(x, y, z)$, имеющая непрерывные частные производные, для которой на G выполняется равенство $\text{grad } U = \mathbf{a}$.

2) Интеграл от \mathbf{a} по любому замкнутому непрерывному кусочно гладкому контуру C , принадлежащему к G , равен нулю:

$$\int_C (\mathbf{a} \, ds) = 0.$$

3) Если A_0 — определенная фиксированная точка G , то интеграл $\int_{C_{A_0 A}} (\mathbf{a} \, ds)$ по любой ориентированной кусочно гладкой кривой $C_{A_0 A} \subset G$ с началом в A_0 и с концом в A зависит от A_0 и A , но не зависит от ее формы. Таким образом, при фиксированной точке A_0

$$\int_{C_{A_0 A}} (\mathbf{a} \, ds) = V(A) = V(x, y, z).$$

Функция $V(x, y, z)$ есть *потенциальная функция вектора \mathbf{a} на G* (однозначная). Она отличается от U на константу.

Доказательство. Из утверждения 1) следует 3). В самом деле, пусть на G существует функция U , потенциальная для \mathbf{a} .

Зададим на G определенную точку $A_0 = (x_0, y_0, z_0)$ и переменную точку $A = (x, y, z)$. Соединим A_0 с A непрерывной кусочно

гладкой кривой $C = C_{A_0A}$, определенной уравнениями

$$x = \varphi(\tau), \quad y = \psi(\tau), \quad z = \chi(\tau) \quad (t_0 \leq \tau \leq t).$$

Таким образом, значениям t_0 и t параметра τ соответствуют точки A_0 и A .

Если подставить в U вместо x, y, z соответственно функции φ, ψ, χ , то U будет непрерывной кусочно гладкой функцией от τ . На основании теоремы о производной сложной функции в точках гладкости C (где C имеет касательную)

$$\frac{dU}{d\tau} = \frac{\partial U}{\partial x} \frac{d\varphi}{d\tau} + \frac{\partial U}{\partial y} \frac{d\psi}{d\tau} + \frac{\partial U}{\partial z} \frac{d\chi}{d\tau}.$$

Отсюда следует, что

$$\begin{aligned} \int_C (Pdx + Qdy + Rdz) &= \int_{t_0}^t \frac{dU}{d\tau} d\tau = \\ &= U(\varphi(t), \psi(t), \chi(t)) - U(\varphi(t_0), \psi(t_0), \chi(t_0)) = \\ &= U(x, y, z) - U(x_0, y_0, z_0) = U(A) - U(A_0) = V(A), \end{aligned}$$

т. е. криволинейный интеграл при фиксированной точке A_0 зависит только от положения точки $A \in G$, но не от пути, по которому она достигается из точки A_0 .

Наоборот, из 3) следует 1). В самом деле, зададим фиксированную точку $A_0 \in G$. Пусть известно, что данное поле вектора a таково, что криволинейный интеграл по любой кусочно гладкой кривой, соединяющей A_0 с произвольной точкой $A \in G$, не зависит от этой кривой, а зависит только от точки A . Таким образом, существует функция $V(A)$ такая, что

$$\int_{C_{A_0A}} (Pdx + Qdy + Rdz) = V(A) = V(x, y, z).$$

Чтобы доказать, что $\frac{\partial V}{\partial x} = P$ в точке $A = (x, y, z)$, принадлежащей G , будем рассуждать следующим образом. В пределах области G проведем отрезок A_2A_1 , параллельный оси x , где $A_2 = (x_2, y, z)$, $A_1 = (x, y, z)$, $x_2 \leq x \leq x_1$. Соединим A_0 с $A_2 = (x_2, y_1, z_1)$ произвольной непрерывной, кусочно гладкой, ориентированной в направлении от A_0 к A_2 кривой C_1 и обозначим через C' отрезок A_2A , ориентированный от A_2 к $A \in A_2A_1$. Тогда $C = C_1 + C'$ (рис. 13.1) и

$$V(x, y_1, z_1) = \int_{C_1} (Pdx + Qdy + Rdz) + \int_{C'} P dx, \quad (1)$$

так как очевидно, что $\int_{C'} Q dy = \int_{C'} R dz = 0$.

Кривая C_1 в дальнейшем рассуждении не будет изменяться, и потому первый интеграл в правой части (1) можно считать константой, которую мы обозначим через K . Таким образом,

$$V(x, y, z) = K + \int_{x_2}^x P(t, y, z) dt.$$

Функция P непрерывна, в частности, непрерывна по x , поэтому $\frac{\partial V}{\partial x} = P(x, y, z)$ и мы доказали нужное равенство. Аналогично доказываются равенства

$$\frac{\partial V}{\partial y} = Q, \quad \frac{\partial V}{\partial z} = R,$$

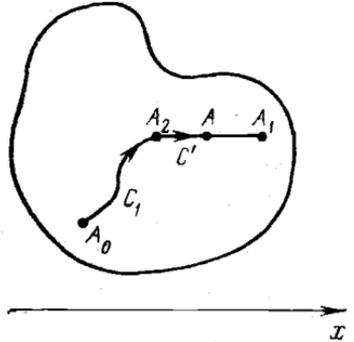


Рис. 13.1.

строю специальные, соединяющие точки A_0 и A_1 , кривые, заканчивающиеся при подходе к A_1 отрезками, в первом случае параллельными оси y , и во втором — оси z . Мы доказали 1) при $U = V$.

Эквивалентность 2) и 3) тривиальна. В самом деле, пусть имеет место 2) и $C' = C'_{A_0A}$, $C'' = C''_{A_0A}$ — два принадлежащих к G пути, соединяющих точки A_0 и A . Тогда $C' + C''$ — замкнутый контур и

$$0 = \int_{C'} + \int_{C''} = \int_{C'} - \int_{C''},$$

т. е. выполняется 3). Наоборот, если имеет место 3) и $C \subset G$ — замкнутый контур, то, представив его в виде суммы $C = C' + C''$ каких-либо контуров, получим

$$\int_C = \int_{C'} + \int_{C''} = \int_{C'} - \int_{C''} = 0,$$

так как C' и C'' соединяют одну и ту же пару точек.

Если определенный на открытом множестве G вектор

$$\mathbf{a} = P\mathbf{i} + Q\mathbf{j} + R\mathbf{k}$$

является не только непрерывным, но и имеет непрерывные частные производные, то имеет смысл вектор

$$\text{rot } \mathbf{a} = \left(\frac{\partial R}{\partial y} - \frac{\partial Q}{\partial z} \right) \mathbf{i} + \left(\frac{\partial P}{\partial z} - \frac{\partial R}{\partial x} \right) \mathbf{j} + \left(\frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} \right) \mathbf{k},$$

называемый *ротором вектора a*.

Если для вектора \mathbf{a} выполняется одно из утверждений 2) или 3) предыдущей теоремы, то на основании этой теоремы на G

можно определить однозначную (потенциальную) функцию $U(x, y, z)$, имеющую непрерывные частные производные, так что $\frac{\partial U}{\partial x} = P$, $\frac{\partial U}{\partial y} = Q$, $\frac{\partial U}{\partial z} = R$.

В таком случае, если функции P , Q , R имеют на G непрерывные частные производные, то U имеет непрерывные частные производные второго порядка и имеют место равенства

$$\frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} = \frac{\partial^2 U}{\partial x \partial y} - \frac{\partial^2 U}{\partial y \partial x} = 0,$$

$$\frac{\partial R}{\partial y} - \frac{\partial Q}{\partial z} = \frac{\partial^2 U}{\partial y \partial z} - \frac{\partial^2 U}{\partial z \partial y} = 0,$$

$$\frac{\partial P}{\partial z} - \frac{\partial R}{\partial x} = \frac{\partial^2 U}{\partial z \partial x} - \frac{\partial^2 U}{\partial x \partial z} = 0.$$

Мы пришли к следующей теореме.

Теорема 2. Если поле вектора \mathbf{a} , имеющего на открытом множестве G непрерывные частные производные, обладает тем свойством, что для любого ориентированного кусочно гладкого замкнутого контура $C \subset G$

$$\int_C (\mathbf{a} \, ds) = 0, \quad (2)$$

то

$$\operatorname{rot} \mathbf{a} = \mathbf{0} \text{ на } G. \quad (3)$$

Обратная теорема для произвольного, пусть даже связного, множества G не верна. Но она верна во всяком случае, если $G = \{a_1 \leq x \leq b_1, a_2 \leq y \leq b_2, a_3 \leq z \leq b_3\}$ есть прямоугольный параллелепипед). В этом случае для определенного на G непрерывно дифференцируемого вектора \mathbf{a} , имеющего $\operatorname{rot} \mathbf{a} = \mathbf{0}$, эффективно строится его потенциал по формуле

$$U(x, y, z) = \int_{x_0}^x P(u, y_0, z_0) du + \int_{y_0}^y Q(x, v, z_0) dv + \\ + \int_{z_0}^z R(x, y, w) dw + U(x_0, y_0, z_0) \quad ((x, y, z) \in G), \quad (4)$$

где $(x_0, y_0, z_0) \in G$ — произвольная фиксированная точка и $U(x_0, y_0, z_0)$ — произвольная константа. В самом деле (пояснения ниже),

$$\frac{\partial U}{\partial x} = P(x, y_0, z_0) + \int_{y_0}^y \frac{\partial Q}{\partial x}(x, v, z_0) dv + \int_{z_0}^z \frac{\partial R}{\partial x}(x, y, w) dw =$$

$$\begin{aligned}
 &= P(x, y_0, z_0) + \int_{y_0}^y \frac{\partial P}{\partial y}(x, v, z_0) dv + \int_{z_0}^z \frac{\partial P}{\partial z}(x, y, w) dw = \\
 &= P(x, y_0, z_0) + [P(x, y, z_0) - P(x, y_0, z_0)] + \\
 &\quad + [P(x, y, z) - P(x, y, z_0)] = P(x, y, z),
 \end{aligned}$$

где мы применили формулу Ньютона — Лейбница, свойство (3), и, кроме того, дифференцирование под знаком интеграла. То, что последнее в данном случае законно, будет обосновано позже (в § 13.12). Аналогично доказывается, что $\frac{\partial U}{\partial y} = Q$, $\frac{\partial U}{\partial z} = R$. Та-

ким образом, $\text{grad } U = \mathbf{a}$ и, следовательно, выполняются равенства (2) для любого ориентированного (замкнутого) контура $C \subset G$.

Заметим, что правая часть (4) без последнего члена представляет собой криволинейный интеграл от вектора вдоль трехзвенной ломаной.

Но имеет место более общая

Теорема 3. Пусть область G односвязна, т. е. такова, что любой принадлежащий ей кусочно гладкий контур можно стянуть в точку $P^0 \subset G$ так, что в процессе стягивания*) он будет находиться в G . Тогда из того, что определенный на G непрерывно дифференцируемый вектор \mathbf{a} имеет $\text{rot } \mathbf{a} = \mathbf{0}$, следует выполнение равенства (2) для любого ориентированного замкнутого контура $C \subset G$.

Доказательство ниже. Таким образом, из теоремы 3 следует существование определенной на G однозначной функции, потенциальной для вектора \mathbf{a} на G .

Область, находящаяся между двумя концентрическими сферическими поверхностями, удовлетворяет условию теоремы, между тем как область, представляющая собой все пространство без оси z , не удовлетворяет этому условию, и в этом последнем случае можно указать пример (см. ниже) поля вектора, для которого теорема 3 не верна.

В дальнейшем будут доказаны теоремы Грина и Стокса. Применение их приводит к неполному доказательству теоремы 3 и уж во всяком случае может служить неплохим наводящим соображением справедливости этой теоремы (см. замечание в конце § 13.11).

Все понятия и теоремы, о которых была речь выше, легко переносятся на плоский случай. В плоскости E рассматриваются произвольные кусочно гладкие ориентированные кривые

$$x = \varphi(t), \quad y = \psi(t) \quad (a \leq t \leq b; a < b),$$

*) Математическое описание понятия «стягивание в одну точку» дается в конце этого параграфа мелким шрифтом.

принадлежащие заданной области G . На G задается поле непрерывного вектора $\mathbf{a} = P(x, y)\mathbf{i} + Q(x, y)\mathbf{j}$.

Криволинейный интеграл от \mathbf{a} по кривой C определяется в точности так же, как в трехмерном случае. Его можно рассматривать как частный случай § 13.2, (3), полагая

$$R = 0, P = P(x, y) \text{ и } Q = Q(x, y).$$

Таким образом,

$$\begin{aligned} \int_C (\mathbf{a} \, ds) &= \int_C (P \, dx + Q \, dy) = \\ &= \int_a^b \{P[\varphi(t), \psi(t)] \varphi'(t) + Q[\varphi(t), \psi(t)] \psi'(t)\} dt. \end{aligned}$$

Теперь уже потенциальная функция U вектора \mathbf{a} , если она существует на G , есть однозначная определенная на G функция $U = U(x, y)$ от двух переменных. Ее градиент

$$\text{grad } U = \frac{\partial U}{\partial x} \mathbf{i} + \frac{\partial U}{\partial y} \mathbf{j} = \mathbf{a}.$$

Пример 1. Вектор \mathbf{a} с компонентами

$$P(x, y) = -\frac{y}{x^2 + y^2}, \quad Q(x, y) = \frac{x}{x^2 + y^2}$$

имеет непрерывные частные производные на области G , представляющей собой плоскость с выкинутой нулевой точкой. Легко проверить, кроме того, что $\text{rot } \mathbf{a} = 0$ на G . Область G не удовлетворяет условию теоремы 3, и сама теорема в данном случае неверна.

В самом деле, введем область G^* , полученную из плоскости (x, y) выкидыванием из нее отрицательного луча $x < 0$ оси x . На G^* согласно теореме 3 существует функция U с $\text{grad } U = \mathbf{a}$. Ее можно определить в переменной точке (x, y) , например, как криволинейный интеграл от \mathbf{a} по любому пути $C \subset G^*$, соединяющему фиксированную точку, пусть $(1, 0)$ с (x, y) :

$$U(x, y) = \int_C \frac{-y \, dx + x \, dy}{x^2 + y^2}.$$

Однако эта функция не может быть продолжена с G^* на всю плоскость так, чтобы она была там однозначной и непрерывной.

В самом деле, значение $U(x, y)$ в произвольной точке $(\cos \theta, \sin \theta) \in G^*$ окружности радиуса 1 с центром в нулевой точке равно

$$U(\cos \theta, \sin \theta) = \int_0^\theta d\theta = \theta.$$

Чтобы прийти в точку $(-1, 0)$ (лежащую на выкинутом луче), мы можем двигаться по нашей окружности, увеличивая θ до π или уменьшая θ до $-\pi$. В первом случае предельное значение U будет равно π , а во втором $-\pi$, т. е. функция U не может быть продолжена нужным образом на всю плоскость.

Так как произвольная потенциальная для \mathbf{a} на G функция должна отличаться от рассмотренной функции $U(x, y)$ на постоянную, то доказано,

что вообще не существует определенной на G однозначной функции, которая была бы потенциальной для вектора \mathbf{a} (всюду на G).

Мы сознательно провели сравнительно длинное рассуждение, чтобы обосновать это утверждение. Его можно заменить следующим, более кратким. Существуют замкнутые, принадлежащие к G гладкие контуры такие, что интегралы от нашего вектора \mathbf{a} по ним не равны нулю. Например, таким контуром является окружность радиуса 1 с центром в нулевой точке—

для нее $\int_C (\mathbf{a} ds) = \int_0^{2\pi} d\theta = 2\pi$. Но тогда на G не может быть определена

однозначная функция U , потенциальная для \mathbf{a} (всюду на G !), потому что существование такой функции противоречило бы теореме 1.

Доказательство теоремы 3. Оно основано на том, что она верна, если G есть куб.

Зададим произвольный замкнутый кусочно гладкий контур $\Gamma \subset G$:

$$\begin{aligned} x &= \varphi(u), \quad y = \psi(u), \quad z = \chi(u), \quad 0 \leq u \leq 1, \\ \varphi(0) &= \varphi(1), \quad \psi(0) = \psi(1), \quad \chi(0) = \chi(1). \end{aligned}$$

Здесь параметр u пробегает отрезок $[0, 1]$ что, очевидно, не уменьшает общности. Тот факт, что контур Γ указанным в теореме 3 образом стягивается в точку, описывается так: существует поверхность $S \subset G$, описываемая функциями

$$\left. \begin{aligned} x &= \varphi(u, t), \quad y = \psi(u, t), \quad z = \chi(u, t), \\ \{0 \leq u \leq t, \quad 0 \leq t \leq 1\} &= \Delta, \\ \varphi(0, t) &= \varphi(t, t), \quad \psi(0, t) = \psi(t, t), \quad \chi(0, t) = \chi(t, t), \end{aligned} \right\} \quad (5)$$

непрерывными на треугольнике Δ и кусочно гладкими по u на $[0, t]$ и такими, что

$$\varphi(u, 1) = \varphi(u), \quad \psi(u, 1) = \psi(u), \quad \chi(u, 1) = \chi(u).$$

Так как S ограничена и замкнута, G открыто и $S \subset G$, то найдется число $d > 0$ такое, что, какова бы ни была точка $A \in S$, любой покрывающий ее куб с ребром длины d принадлежит G .

Будем обозначать через σ кубы, принадлежащие G .

Будем говорить, что множество $e' \subset S$ есть образ множества $e \subset \Delta$, если e' есть совокупность точек, полученных как отображения точек e при помощи трех функций (5).

Рассечем Δ прямоугольной сетки (рис. 13.2), настолько густой, чтобы образы полученных частиц помещались в кубах σ с ребром d .

Образ нижнего треугольника A_1B_1O принадлежит некоторому σ . Так как образы точек A_1 и B_1 совпадают, т. е. есть одна точка S , то образ отрезка A_1B_1 есть замкнутая кусочно гладкая кривая $C_{A_1B_1}$, принадлежащая кубу σ , поэтому

$$\int_{C_{A_1B_1}} (\mathbf{a} ds) = 0. \quad (6)$$

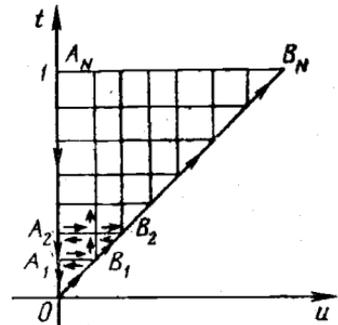


Рис. 13.2.

Ориентируем согласованно все частицы (их две) между A_1B_1 и A_2B_2 (см. рис. 13.2). Интеграл по образу этого сложного контура равен сумме интег-

ралов по образам границ отдельных указанных частиц, каждый из которых равен нулю. Но интегралы по отрезкам, по которым соседние частицы граничат, компенсируют друг друга, кроме того, имеет место (6) и равенство

$$\int_{C_{A_1A_2}} = \int_{C_{B_1B_2}}$$

потому что образы A_1A_2 и B_1B_2 совпадают.

Поэтому $\int_{C_{A_2B_2}} = 0$. Рассуждая аналогично, по индукции мы получим,

что

$$\int_{C_{A_kB_k}} = 0 \quad (k = 1, \dots, N),$$

и так как $C_{A_NB_N} = \Gamma$, то $\int_{\Gamma} (a \, ds) = 0$, что и требовалось доказать.

§ 13.4. Ориентация плоской области

В плоскости можно задать две прямоугольные системы координат, изображенные на рис. 13.3 и 13.4.

Они существенно различны друг от друга в том смысле, что невозможно, передвигая обе геометрические системы в плоскости как твердые тела, совместить их так, чтобы одновременно совпали положительные направления их осей x и положительные направления их осей y .

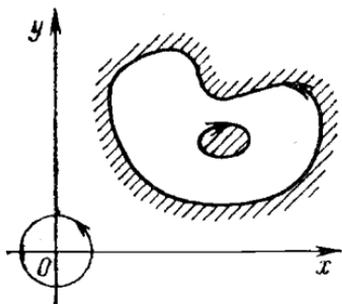


Рис. 13.3.

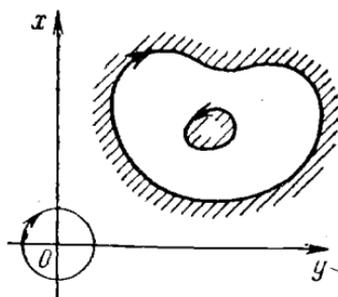


Рис. 13.4.

Зададим в обеих системах координат круги с центром в точках O . На окружностях кругов зададим положительные направления обхода так, что, двигаясь по ним, проходим кратчайшее расстояние от положительного направления оси x до положительного направления оси y (четверть окружности, а не три четверти). В случае системы, изображенной на рис. 13.3, для этого придется

взять направление обхода круга против часовой стрелки, а в случае рис. 13.4 — по часовой стрелке.

В первом случае, двигаясь по окружности в положительном направлении, мы оставляем внутренние точки обходимого круга слева, а во втором случае — справа. Это обстоятельство дает основание для дальнейших обобщений.

Пусть задана область Ω с кусочно гладкой границей C , которая может состоять из конечного числа замкнутых, самонепересекающихся контуров, так что Ω находится внутри одного из них и вне остальных. Зададим на C направление обхода так, чтобы при движении по C в этом направлении область оставалась слева (см. рис. 13.3). Такое направление обхода в случае первой системы называется *положительным*, а противоположное — *отрицательным*. Если область Ω задана во второй системе, положительное направление соответствует такому обходу, что при этом область остается справа (см. рис. 13.4).

§ 13.5. Формула Грина *). Выражение площади через криволинейный интеграл

Для достаточно общих плоских областей Ω с положительно ориентированной границей Γ справедлива формула

$$\iint_{\Omega} \left(\frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} \right) dx dy = \int_{\Gamma} (P dx + Q dy), \quad (1)$$

называемая *формулой Грина*. Здесь предполагается, что P , Q , $\frac{\partial Q}{\partial x}$, $\frac{\partial P}{\partial y}$ непрерывны на $\bar{\Omega}$.

Докажем формулу Грина для прямоугольника (рис. 13.5)

$$\Delta = \{a < x < b; c < y < d\}.$$

$$\begin{aligned} \iint_{\Delta} \frac{\partial Q}{\partial x} dx dy &= \int_c^d \int_a^b \frac{\partial Q}{\partial x} dx dy = \\ &= \int_c^d [Q(b, y) - Q(a, y)] dy = \left(\int_{\Gamma_{BC}} + \int_{\Gamma_{DA}} \right) Q(x, y) dy = \int_{\Gamma} Q(x, y) dy, \\ - \iint_{\Delta} \frac{\partial P}{\partial y} dx dy &= - \int_a^b [P(x, d) - P(x, c)] dx = \\ &= \left(\int_{\Gamma_{CD}} + \int_{\Gamma_{AB}} \right) P(x, y) dx = \int_{\Gamma} P(x, y) dx, \end{aligned}$$

и формула (1) доказана.

*) Д. Грин (1793—1841) — английский математик. Другой вывод формулы Грина см. § 13.10.

Докажем теперь (1) для области ω , изображенной на рис. 13.6, где дуга AC описывается непрерывной строго возрастающей на $[a, b]$ функцией $y = \lambda(x)$. Обратную к ней функцию обозначим через $x = \mu(y)$ ($c \leq y \leq d$).

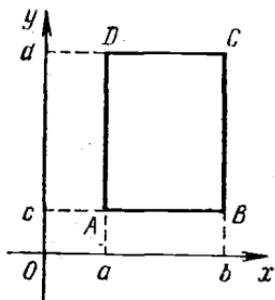


Рис. 13.5.

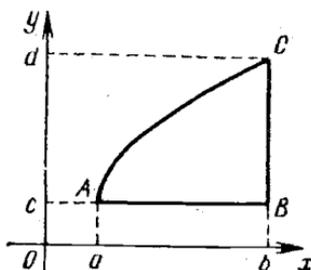


Рис. 13.6.

Имеем

$$\begin{aligned} \iint_{\omega} \frac{\partial Q}{\partial x} dx dy &= \int_c^d [Q(b, y) - Q(\mu(y), y)] dy = \\ &= \left(\int_{\Gamma_{BC}} - \int_{\Gamma_{AC}} \right) Q(x, y) dy = \int_{\Gamma} Q(x, y) dy, \\ - \iint_{\omega} \frac{\partial P}{\partial y} dx dy &= - \int_a^b \int_c^{\lambda(x)} \frac{\partial P}{\partial y} dy dx = - \int_a^b [P(x, \lambda(x)) - P(x, c)] dx = \\ &= \left(\int_{\Gamma_{CA}} + \int_{\Gamma_{AB}} \right) P(x, y) dx = \int_{\Gamma} P(x, y) dx, \end{aligned}$$

откуда и следует (1).

Если повернуть область ω как твердое тело вокруг начала координат на угол $\pi/2$, π , $3\pi/2$, оставив систему координат неизменной, то мы получим еще три множества, которые вместе с ω мы будем называть множествами типа ω . Заодно будем всякий прямоугольник называть областью типа ω . По аналогии доказывается, что формула Грина имеет место для любого множества типа ω .

Справедлива

Теорема. Пусть область Ω с непрерывной кусочно гладкой границей Γ обладает тем свойством, что ее замыкание $\bar{\Omega}$ может быть разрезано прямыми, параллельными осям координат (x, y) , на конечное число частей, каждая из которых есть область типа ω . Тогда для Ω справедлива формула Грина.

Доказательство. Пусть $\bar{\Omega} = \sum_1^N \omega_k$ есть разбиение $\bar{\Omega}$ на части типа ω и пусть Γ_k обозначает положительно ориентированный контур ω_k . Тогда, в силу того, что для областей ω_k формула Грина верна, получим

$$\begin{aligned} \iint_{\Omega} \left(\frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} \right) dx dy &= \sum_{k=1}^N \iint_{\omega_k} \left(\frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} \right) dx dy = \\ &= \sum_{k=1}^N \int_{\Gamma_k} (P dx + Q dy) = \int_{\Gamma} (P dx + Q dy). \end{aligned}$$

Поясним последнее равенство. Общая граница C всех ω_k состоит из Γ и суммы конечного числа отрезков, каждый из которых принадлежит Ω и служит границей двух соседних областей типа ω . При этом отрезок обходится два раза в противоположных направлениях, и поэтому криволинейные интегралы, соответствующие этим обходам, компенсируют друг друга. Остается только интеграл по Γ .

На рисунке 13.7 изображена область (двухсвязная), разбитая на конечное число областей типа ω .

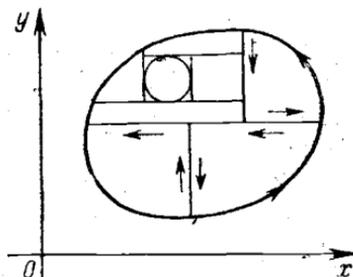


Рис. 13.7.

З а м е ч а н и е. На практике часто приходится иметь дело с формулой Грина в том случае, когда функции P и Q непрерывны на $\bar{\Omega}$, а их частные производные $\frac{\partial Q}{\partial x}$ и $\frac{\partial P}{\partial y}$ непрерывны только на Ω , и тогда обычно формула Грина (1) верна, только кратный интеграл в ее левой части надо понимать в несобственном смысле. Пусть в качестве примера Ω есть круг $x^2 + y^2 = 1$. Обозначим через Ω_ϵ concentрический с ним круг $x^2 + y^2 = (1-\epsilon)^2$ ($\epsilon > 0$) с границей Γ_ϵ (окружностью радиуса $1-\epsilon$). Тогда в силу уже доказанного

$$\begin{aligned} \iint_{\Omega_\epsilon} \left(\frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} \right) dx dy &= \int_{1-\epsilon}^{-1+\epsilon} P(x, \sqrt{(1-\epsilon)^2 - x^2}) dx + \\ &+ \int_{-1+\epsilon}^{1-\epsilon} P(x, -\sqrt{(1-\epsilon)^2 - x^2}) dx + \int_{1-\epsilon}^{-1+\epsilon} Q(\sqrt{(1-\epsilon)^2 - y^2}, y) dy + \\ &+ \int_{-1+\epsilon}^{1-\epsilon} Q(-\sqrt{(1-\epsilon)^2 - y^2}, y) dy \quad (\epsilon > 0). \quad (2) \end{aligned}$$

Так как $P(x, y)$ и $Q(x, y)$ равномерно непрерывны на Ω , то правая часть (2) при $\epsilon \rightarrow 0$ стремится к пределу, равному результату подстановки в нее $\epsilon = 0$, но тогда и левая часть стремится к пределу к несобственному

кратному интегралу (с особенностями на Γ , см. § 13.13, замечание 1):

$$\iint_{\Omega} \left(\frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} \right) dx dy = \int_{\Gamma} (P dx + Q dy).$$

Пусть Ω есть плоская область, к которой применима формула Грина и Γ — положительно ориентированная ее граница. Тогда площадь Ω равна

$$\frac{1}{2} \int_{\Gamma} (x dy - y dx) = \frac{1}{2} \iint_{\Omega} (1 + 1) dx dy = |\Omega|, \quad (3)$$

что следует из формулы Грина, если положить в ней $P = -y$, $Q = x$.

Из формулы (3), очевидно, следует равенство

$$\frac{1}{2} \int_{\Gamma_{\pm}} (x dy - y dx) = \pm |\Omega|, \quad (4)$$

где плюс соответствует случаю, когда контур Γ ориентирован положительно ($\Gamma = \Gamma_{+}$), а минус — когда контур Γ ориентирован отрицательно ($\Gamma = \Gamma_{-}$).

Пример. Площадь эллипса, точнее, площадь внутренности эллипса, заданного параметрически уравнениями $x = a \cos \theta$, $y = b \sin \theta$, $0 \leq \theta < 2\pi$, равна

$$|\Omega| = \frac{1}{2} \int_0^{2\pi} [a \cos \theta b \cos \theta - b \sin \theta (-a \sin \theta)] d\theta = \frac{ab}{2} \int_0^{2\pi} d\theta = \pi ab.$$

§ 13.6. Интеграл по поверхности первого рода

Пусть гладкая поверхность S определяется уравнениями

$$\mathbf{r}(u, v) = \varphi \mathbf{i} + \psi \mathbf{j} + \chi \mathbf{k} \quad ((u, v) \in \Omega \Rightarrow S, |\mathbf{r}_u \times \mathbf{r}_v| > 0), \quad (1)$$

где Ω — измеримая область и φ, ψ, χ — непрерывно дифференцируемые на $\bar{\Omega}$ функции.

Пусть, далее, на \bar{S} или в окрестности \bar{S} задана непрерывная функция $F(x, y, z)$.

Интегралом первого рода функции F по поверхности S называется выражение

$$\int_S F(x, y, z) ds = \int_{\Omega} F(\varphi(u, v), \psi(u, v), \chi(u, v)) |\mathbf{r}_u \times \mathbf{r}_v| du dv. \quad (2)$$

Слева в (2) стоит обозначение интеграла первого рода от функции F по S , а справа — его определение. Чтобы вычислить этот интеграл, надо в выражение слева подставить вместо x, y, z соответственно функции $\varphi(u, v), \psi(u, v), \chi(u, v)$ и считать, что

$ds = |\dot{\mathbf{r}}_u \times \dot{\mathbf{r}}_v| du dv$ — дифференциальный элемент поверхности S (см. § 12.23).

Очевидно, если бы S представляла собой материальную поверхность с плотностью распределения массы, равной

$$\rho = F(x, y, z) = F(\varphi(u, v), \psi(u, v), \chi(u, v)),$$

то при помощи интеграла (1) вычислялась бы масса поверхности S .

Если поверхность S задана при помощи другой пары параметров $(u', v') \in \omega'$:

$$\mathbf{r} = \varphi_1(u', v')\mathbf{i} + \psi_1(u', v')\mathbf{j} + \chi_1(u', v')\mathbf{k},$$

где

$$u = \lambda(u', v'), \quad v = \mu(u', v'), \quad (u', v') \in \Omega'$$

— непрерывно дифференцируемые функции, устанавливающие взаимно однозначное соответствие

$$(u, v) \rightleftharpoons (u', v')$$

с якобианом

$$\frac{D(u', v')}{D(u, v)} \neq 0, \quad (u, v) \in \omega,$$

то формула (1) остается инвариантной.

В самом деле, замена переменных (u, v) на (u', v') в интеграле (1) приводит к выражению

$$\int_{\tilde{S}} F ds = \int_{\tilde{\omega}'} F(\varphi_1(u', v'), \psi_1(u', v'), \chi_1(u', v')) |\dot{\mathbf{r}}_{u'} \times \dot{\mathbf{r}}_{v'}| du' dv',$$

потому что

$$\begin{aligned} |\dot{\mathbf{r}}_u \times \dot{\mathbf{r}}_v| \left| \frac{D(u, v)}{D(u', v')} \right| &= \\ &= \sqrt{\left(\frac{D(y, z)}{D(u, v)} \cdot \frac{D(u, v)}{D(u', v')} \right)^2 + \left(\frac{D(z, x)}{D(u, v)} \frac{D(u, v)}{D(u', v')} \right)^2 + \left(\frac{D(x, y)}{D(u, v)} \frac{D(u, v)}{D(u', v')} \right)^2} = \\ &= \sqrt{\left(\frac{D(y, z)}{D(u', v')} \right)^2 + \left(\frac{D(z, x)}{D(u', v')} \right)^2 + \left(\frac{D(x, y)}{D(u', v')} \right)^2} = |\dot{\mathbf{r}}_{u'} \times \dot{\mathbf{r}}_{v'}|. \end{aligned}$$

Если гладкая поверхность S определяется уравнением $z = f(x, y)$ ($(x, y) \in G$), где f непрерывна вместе со своими частными производными первого порядка на \bar{G} , то можно считать, что она задана параметрически через параметры x, y :

$$x = x, \quad y = y, \quad z = f(x, y). \quad (3)$$

Тогда

$$|\dot{\mathbf{r}}_x \times \dot{\mathbf{r}}_y| = \sqrt{1 + p^2 + q^2} \quad \left(p = \frac{\partial f}{\partial x}, q = \frac{\partial f}{\partial y} \right)$$

и, следовательно,

$$\int_S F(x, y, z) ds = \int_G F(x, y, f(x, y)) \sqrt{1 + p^2 + q^2} dx dy. \quad (4)$$

З а м е ч а н и е. Если поверхность — гладкая, т. е. описывается параметрически уравнениями (1) с указанными там свойствами функций φ , ψ , χ и в то же время описывается уравнением вида (3), то часто функция $z = f(x, y)$ непрерывна на \bar{G} , но ее частные производные непрерывны только на G и неограничены при подходе к границе G . Например, такое явление имеет место при вычислении интеграла от F по верхнему полушарию. В этом случае формула (4) для интеграла от F по S остается верной, но интеграл в правой ее части надо понимать в несобственном смысле (см. § 13.13, замечание).

Интеграл по поверхности S (первого рода) функции F можно определить еще и следующим образом.

Разобьем Ω на измеримые части, пересекающиеся попарно разве что по своим границам. Каждой части Ω_j соответствует определенный кусок S_j поверхности S . Пусть $A_j = (x_j, y_j, z_j)$ — произвольная точка на S_j . Составляем сумму

$$\Pi_N = \sum_{j=1}^N F(A_j) |S_j|,$$

где $|S_j|$ — площадь S_j (см. § 12.23). Предел ее равен интегралу от F по S :

$$\lim_{\max d(\Omega_j) \rightarrow 0} \sum_{j=1}^N F(A_j) |S_j| = \int_S F(x, y, z) dS. \quad (5)$$

В самом деле, пусть $A_j = (x_j, y_j, z_j)$ и $x_j = \varphi(u_j, v_j)$, $y_j = \psi(u_j, v_j)$, $z_j = \chi(u_j, v_j)$,

$$j = 1, \dots, N, \quad (u_j, v_j) \in \Omega_j.$$

Тогда

$$\begin{aligned} \Pi_N &= \sum_{j=1}^N F(A_j) \int_{\Omega_j} |\dot{\mathbf{r}}_u \times \dot{\mathbf{r}}_v| du dv = \sum_{j=1}^N F(A_j) \mu_j |\Omega_j| = \\ &= \sum_{j=1}^N F(A_j) |\dot{\mathbf{r}}_u \times \dot{\mathbf{r}}_v|_j |\Omega_j| + \\ &+ \varepsilon_N \xrightarrow{\max d(\Omega_j) \rightarrow 0} \int_{\Omega} F(\varphi, \psi, \chi) |\dot{\mathbf{r}}_u \times \dot{\mathbf{r}}_v| du dv, \end{aligned}$$

где знак $| \quad |_j$ обозначает, что в $| \quad |$ подставлена точка A_j , а μ_j есть возникающее при применении теоремы о среднем число

($m_j \leq \mu_j \leq M_j$ — см. ниже). Ведь очевидно, что ($K > |F(A)|$)

$$|\varepsilon_N| = \left| \sum_{j=1}^N F(A_j) (\mu_j - |\dot{\mathbf{r}}_u \times \dot{\mathbf{r}}_v|_j) |\Omega_j| \right| \leq \\ \leq K \sum_{j=1}^N (M_j - m_j) |\Omega_j| \rightarrow 0, \quad \max d(\Omega_j) \rightarrow 0,$$

$$M_j = \sup_{(u,v) \in \Omega_j} |\dot{\mathbf{r}}_u \times \dot{\mathbf{r}}_v|, \quad m_j = \inf_{(u,v) \in \Omega_j} |\dot{\mathbf{r}}_u \times \dot{\mathbf{r}}_v|.$$

§ 13.7. Ориентация поверхностей

В трехмерном пространстве имеются две существенно различные прямоугольные системы координат, изображенные на рис. 13.8 и 13.9. Отличие их друг от друга заключается в том, что невозможно осуществить такое движение одной из систем, чтобы в результате его оказались совмещенными точки 0 и одноименные положительные полуоси x , y , z обеих систем.

Первую систему (рис. 13.8) называют *правой*, вторую (рис. 13.9) — *левой*. Если смотреть снизу вверх вдоль положительной оси z , то для совмещения положительной оси x с положительной осью y в кратчайшем направлении в случае рис. 13.8 нужно вращать ось x в плоскости x , y слева направо, а в случае рис. 13.9 — справа налево (против часовой стрелки).

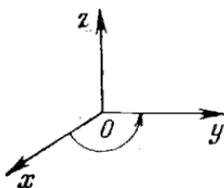


Рис. 13.8.

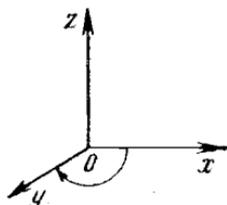


Рис. 13.9.

С каждой из рассматриваемых двух систем естественно связать «штопор» — комбинацию, состоящую из единичного, направленного в положительном направлении оси z вектора и перпендикулярного к оси z кружка (головки штопора), на границе которого (окружности) задано направление обхода от оси x к оси y в кратчайшем направлении.

Если в случае рис. 13.8 считать, что ось z есть ось винта (штопора), скрепленного с головкой и имеющего «правую нарезку», то вращая головку в направлении стрелки, мы заставим штопор двигаться в направлении положительной оси z . Того же эффекта мы достигнем в случае рис. 13.9, если ось z будет осью винта, имеющего левую нарезку.

Головка может быть искривлена, т. е. может представлять собой кусок гладкой поверхности, не обязательно плоской, но такой, что ось z есть нормаль к этому куску в точке O . И в этом случае комбинация из такой головки, на которой задано направление обхода, и единичной нормали образует штопор — правый или левый.

Наконец, можно представить себе такой штопор (правый или левый) с нормальным вектором, идущим в произвольном направлении, не обязательно совпадающим с осью z . Для дальнейшего будет важно представить себе следующую конструкцию. Пусть в трехмерном пространстве задана прямоугольная система координат (правая или левая) и ориентированная поверхность S . Таким образом, из каждой точки $P \in S$ выпущена единичная нормаль $\mathbf{n}(P)$, непрерывно зависящая от P . Шар $V(P)$ достаточно малого радиуса с центром в точке P высекает из поверхности S некоторый связный кусок $\sigma(P)$, содержащий точку P . На контуре (на краю) $\gamma(P)$ этого куска определим направление обхода так, чтобы вектор $\mathbf{n}(P)$ и кусок $\sigma(P)$ образовали штопор, ориентированный так же, как данная система координат, т. е. если система координат — правая (левая), то и штопор должен быть правым (левым).

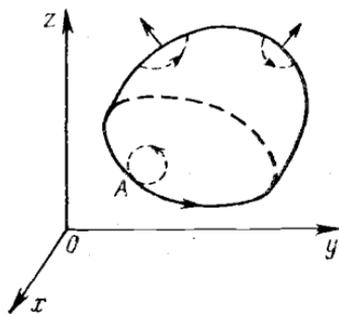


Рис. 13.10.

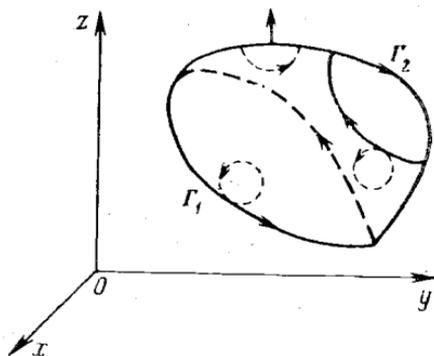


Рис. 13.11.

Если поверхность S имеет край Γ , то созданная конструкция естественным образом приводит к определенному направлению обхода на Γ (рис. 13.10). Обратим, например, внимание на точку A контура Γ . В ней направления обхода по Γ и по замкнутому искривленному принадлежащему S кружочку γ совпадают.

Если бы данная поверхность была ориентирована противоположным образом, а система координат осталась прежней, то определенные выше направления обхода нужно было бы заметить на противоположные.

На рис. 13.11 нарисована ориентированная поверхность с краем, состоящим из двух замкнутых гладких кривых Γ_1 и Γ_2 .

Отметим еще следующий факт. Пусть ориентированная гладкая поверхность S разрезана на две ориентированные так же поверхности S_1, S_2 гладкой дугой h (рис. 13.12). Тогда направления обхода контуров S_1 и S_2 вдоль дуги h противоположны.

Это замечание будет руководящим для того, чтобы правильно определить понятие ориентированной кусочно гладкой поверхности.

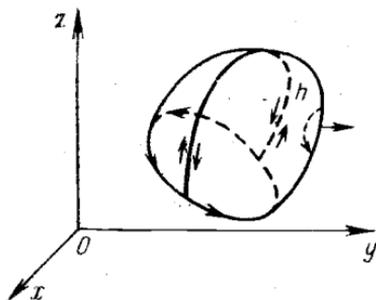


Рис. 13.12.

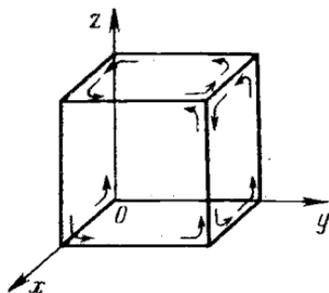


Рис. 13.13.

Кусочно гладкая поверхность S называется ориентированной, если каждый из ее гладких кусков ориентирован и возникающие при этом направления обхода контуров этих кусков согласованы в том смысле, что вдоль каждой дуги, где два таких контура совпадают, направления их обхода противоположны.

На рис. 13.13 нарисован куб, поверхность которого ориентирована при помощи ее внешней нормали.

Малые куски ориентированной поверхности (элементы поверхности) удобно считать векторами.

Пусть S есть ориентированная гладкая поверхность, таким образом, из каждой точки $A \in S$ выпущена единичная нормаль $\mathbf{n}(A)$ к S в A , непрерывно зависящая от A . Пусть σ есть гладкий кусок S . Будем считать, что σ есть вектор, скалярная величина которого равна площади $|\sigma|$ куска σ , а направление определяется вектором $\mathbf{n}(A)$, где A есть какая-либо точка σ . Таким образом, $\sigma = |\sigma| \mathbf{n}(A)$.

Этим, конечно, вектор σ однозначно не определен. Однако, если диаметр $d(\sigma)$ мал, то направление $\mathbf{n}(A)$ не выходит за пределы некоторого малого конуса, и если σ есть переменный кусок, постоянно содержащий фиксированную точку A_0 , то, очевидно, $\mathbf{n}(A) \rightarrow \mathbf{n}(A_0)$ ($d(\sigma) \rightarrow 0$), где $d(\sigma)$ есть диаметр σ , независимо от того, как выбиралась точка $A \in \sigma$ для каждого σ .

Дифференциальный элемент ориентированной поверхности S в точке $A \in S$ естественно считать вектором $dS = \mathbf{n}(A) dS$, который, таким образом, равен произведению дифференциального

элемента площади S в точке A на вектор единичной нормали $\mathbf{n}(A)$, определяющей ориентацию S .

Если S задана уравнением

$$\mathbf{r} = \mathbf{r}(u, v) = \varphi \mathbf{i} + \psi \mathbf{j} + \chi \mathbf{k} \quad ((u, v) \in \bar{G}),$$

то $\mathbf{n}(A)$ определяется одним из двух равенств

$$\mathbf{n}(A) = \pm \frac{\dot{\mathbf{r}}_u \times \dot{\mathbf{r}}_v}{|\dot{\mathbf{r}}_u \times \dot{\mathbf{r}}_v|} \quad (1)$$

и $dS = |\dot{\mathbf{r}}_u \times \dot{\mathbf{r}}_v| du dv$. Отсюда

$$dS = \pm (\dot{\mathbf{r}}_u \times \dot{\mathbf{r}}_v) du dv. \quad (2)$$

В дальнейшем мы будем считать, что в (1), (2) выбран знак «+». Этого всегда можно достигнуть, поменяв в случае необходимости местами параметры u и v . Мы этим хотим сказать, что если задана определенная ориентированная гладкая поверхность S , то всегда можно считать, что она описывается такой вектор-функцией $\mathbf{r} = \mathbf{r}(u, v)$, что единичная нормаль $\mathbf{n}(A)$ ($A \in S$), определяющая ориентацию S , выражается равенством

$$\mathbf{n}(A) = \frac{\dot{\mathbf{r}}_u \times \dot{\mathbf{r}}_v}{|\dot{\mathbf{r}}_u \times \dot{\mathbf{r}}_v|} \quad (3)$$

и соответственно

$$dS = (\dot{\mathbf{r}}_u \times \dot{\mathbf{r}}_v) du dv. \quad (4)$$

Если мы хотим, чтобы в этих выражениях при преобразовании параметров (u, v) в параметры (u', v') не появился знак минус, то нужно, чтобы якобиан преобразования $\frac{D(u, v)}{D(u', v')}$ был положительным. Действительно,

$$\begin{aligned} \mathbf{n}(A) &= \frac{\dot{\mathbf{r}}_u \times \dot{\mathbf{r}}_v}{|\dot{\mathbf{r}}_u \times \dot{\mathbf{r}}_v|} = \frac{\frac{D(y, z)}{D(u, v)} \mathbf{i} + \frac{D(z, x)}{D(u, v)} \mathbf{j} + \frac{D(x, y)}{D(u, v)} \mathbf{k}}{\sqrt{\left(\frac{D(y, z)}{D(u, v)}\right)^2 + \left(\frac{D(z, x)}{D(u, v)}\right)^2 + \left(\frac{D(x, y)}{D(u, v)}\right)^2}} \\ &= \frac{\left(\frac{D(y, z)}{D(u', v')} \mathbf{i} + \frac{D(z, x)}{D(u', v')} \mathbf{j} + \frac{D(x, y)}{D(u', v')} \mathbf{k}\right) \frac{D(u', v')}{D(u, v)}}{\sqrt{\left(\frac{D(y, z)}{D(u', v')}\right)^2 + \left(\frac{D(z, x)}{D(u', v')}\right)^2 + \left(\frac{D(x, y)}{D(u', v')}\right)^2} \left|\frac{D(u', v')}{D(u, v)}\right|} \\ &= \frac{\dot{\mathbf{r}}_{u'} \times \dot{\mathbf{r}}_{v'}}{|\dot{\mathbf{r}}_{u'} \times \dot{\mathbf{r}}_{v'}|} \cdot \text{sign} \frac{D(u', v')}{D(u, v)}. \end{aligned}$$

Таким образом, формула (3) (со знаком «+») для единичной нормали $\mathbf{n}(A)$ (а вместе с ней и формула (4)) инвариантна только по отношению к преобразованиям параметров, имеющим положительный якобиан. Поэтому следует рекомендовать преобразования с положительным якобианом.

Однако иногда мы вынуждены рассматривать преобразования с отрицательным якобианом. Тогда надо следить за правильностью знаков.

Формальные основы ориентации поверхностей (многообразий) и их краев даны в §§ 17.1 и 17.2.

§ 13.8. Интеграл по ориентированной плоской области

Пусть в плоскости, где задана прямоугольная система координат x, y , определена область G с кусочно гладкой границей Γ и на Γ задано направление обхода. Ориентированную таким образом область G обозначим через G_+ или G_- в зависимости от того, ориентирован ли контур Γ положительно или отрицательно.

Пусть теперь на G задана интегрируемая функция $f(x, y)$. Введем понятие интеграла от f по ориентированной области. Имено, положим

$$\int_{G_+} f dx dy = \int_G f dx dy = - \int_{G_-} f dx dy.$$

Полезность этих определений можно видеть из следующего факта. Зададим две плоскости, где заданы прямоугольные системы координат x, y и x', y' , одинаково ориентированные. Пусть G обозначает ориентированную область плоскости x, y с кусочно гладкой (ориентированной) границей Γ и пусть непрерывно дифференцируемое преобразование

$$x' = \varphi(x, y), \quad y' = \psi(x, y) \quad ((x, y) \in \bar{G}) \quad (1)$$

отображает взаимно однозначно область G на область G' плоскости x', y' и Γ на границу Γ' области G' . Будем предполагать, что якобиан

$$D = \frac{D(x', y')}{D(x, y)} \neq 0 \quad (\text{на } G).$$

При этом преобразовании обход Γ индуцирует на Γ' вполне определенный обход и G' можно считать ориентированной областью.

Если $D > 0$, то при переходе от Γ к Γ' ориентация Γ не меняется. Если же $D < 0$, то обходы Γ и Γ' противоположны.

Докажем это утверждение в предположении, что φ дважды непрерывно дифференцируема. Пусть ориентированный контур Γ определяется кусочно гладкими непрерывными функциями $x = \lambda(s), y = \mu(s), 0 \leq s \leq s_0$, тогда соответствующий (тоже ориентированный) контур Γ' определяется функциями $x' = \varphi(\lambda(s), \mu(s)), y' = \psi(\lambda(s), \mu(s)), 0 \leq s \leq s_0$.

Будем для определенности считать, что контур Γ' ориентирован положительно, тогда (пояснения ниже)

$$\begin{aligned} 0 < |G'| &= \int_{\Gamma'} x' dy' = \\ &= \int_0^{s_0} \varphi(\lambda(s), \mu(s)) \left[\frac{\partial \psi}{\partial x}(\lambda(s), \mu(s)) \lambda'(s) + \frac{\partial \psi}{\partial y}(\lambda(s), \mu(s)) \mu'(s) \right] ds = \\ &= \int_{\Gamma} \varphi(x, y) \left(\frac{\partial \psi}{\partial x} dx + \frac{\partial \psi}{\partial y} dy \right) = \pm \int_{\bar{G}} \left(\frac{\partial \varphi}{\partial x} \frac{\partial \psi}{\partial y} - \frac{\partial \varphi}{\partial y} \frac{\partial \psi}{\partial x} \right) dx dy = \\ &= \pm \iint_{\bar{G}} D dx dy. \end{aligned}$$

В предпоследнем равенстве применена формула Грина, в силу которой перед кратным интегралом надо поставить $+$, если окажется, что Γ ориентировано положительно, или $-$, если Γ ориентировано отрицательно. Но это выражение в целом положительно, что может быть, лишь если $D > 0$ и Γ ориентировано положительно или $D < 0$ и Γ ориентировано отрицательно. Надо учесть, что $\frac{\partial^2 \psi}{\partial x \partial y} = \frac{\partial^2 \psi}{\partial y \partial x}$.

Из сказанного следует, что для любой функции $f(x, y)$, непрерывной на замыкании \bar{G} ориентированной измеримой области G ,

$$\iint_G f dx dy = \iint_{G'} f \frac{D(x, y)}{D(x', y')} dx' dy',$$

где G' обозначает соответствующую G ориентированную область. В этой формуле замены переменных якобиан не пишется под знаком абсолютной величины.

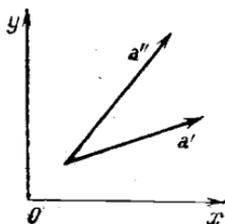


Рис. 13.14.

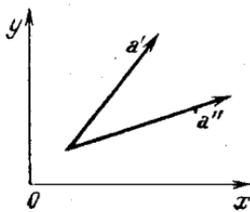


Рис. 13.15.

Остановимся еще на связи ориентации Γ со знаком D . В прямоугольной системе координат x, y зададим два неколлинеарных вектора $a' = (a'_1, a'_2)$ и $a'' = (a''_1, a''_2)$. Если определитель

$$\Delta = \begin{vmatrix} a'_1 & a''_1 \\ a'_2 & a''_2 \end{vmatrix}$$

положителен (см. § 12.14), то это указывает на тот факт, что система a', a'' ориентирована так же, как оси x, y (рис. 13.14). Если же $\Delta < 0$, то система a', a'' ориентирована противоположно (рис. 13.15).

Преобразование (1) отображает прямоугольную сетку плоскости x, y в криволинейную (рис. 13.16—13.18). При этом могут иметь место два характерных случая отображений, изображенных на рис. 13.17 и на рис. 13.18.

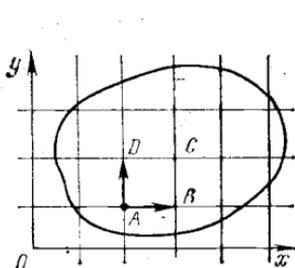


Рис. 13.16.

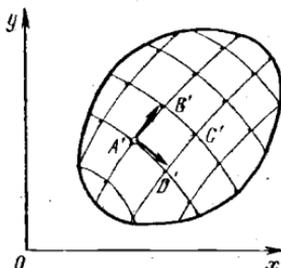


Рис. 13.17.

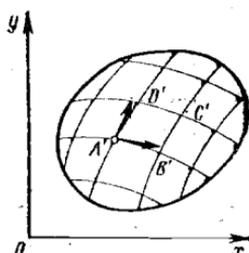


Рис. 13.18.

Квадрат $ABCD$ переходит в криволинейный параллелограмм $A'B'C'D'$, вектор \vec{AB} переходит с точностью до бесконечно малых высшего порядка в касательную к дуге $\overset{\frown}{A'B'}$ в точке A' , определяемую вектором $\left(\frac{\partial x'}{\partial x}, \frac{\partial y'}{\partial x}\right)$, а вектор \vec{AD} — в касательную к дуге $\overset{\frown}{A'D'}$ в точке A' , определяемую вектором $\left(\frac{\partial x'}{\partial y}, \frac{\partial y'}{\partial y}\right)$.

Если определитель $D' = \frac{D(x', y')}{D(x, y)} > 0$, то расположение этих векторов будет таким, как на рис. 13.17, а это приводит к тому, что направления обхода у $ABCD$ и $A'B'C'D'$ совпадают, а следовательно, и обхода Γ и Γ' .

Если же $D' < 0$, то расположение касательных векторов к $\overset{\frown}{A'B'}$ и $\overset{\frown}{A'D'}$ друг к другу меняется на противоположное, что влечет за собой (рис. 13.18) тот факт, что обходы у Γ и Γ' делаются противоположными.

Аналогично определяются интегралы для областей G_+ и G_- , определенных на других координатных плоскостях yz, zx .

§ 13.9. Поток вектора через ориентированную поверхность

В трехмерном пространстве R , с прямоугольной системой координат x, y, z , дана область H и на ней определено поле непрерывного вектора

$$a(x, y, z) = Pi + Qj + Rk.$$

В H задана ориентированная гладкая поверхность S^*

$$\mathbf{r} = \mathbf{r}(u, v) = \varphi \mathbf{i} + \psi \mathbf{j} + \chi \mathbf{k} \quad ((u, v) \in \Omega, |\dot{\mathbf{r}}_u \times \dot{\mathbf{r}}_v| > 0), \quad (1)$$

где Ω — измеримая область в плоскости параметров (u, v) и φ, ψ, χ — непрерывно дифференцируемые на $\bar{\Omega}$ функции.

Будем считать, что единичная нормаль к S^* определяется векторным равенством (см. сказанное в связи с § 13.7, (1), (3))

$$\mathbf{n}(A) = \frac{\dot{\mathbf{r}}_u \times \dot{\mathbf{r}}_v}{|\dot{\mathbf{r}}_u \times \dot{\mathbf{r}}_v|}.$$

Тогда косинусы углов $\mathbf{n} = \mathbf{n}(A)$ с осями x, y, z выражаются равенствами

$$\begin{aligned} \cos(n, x) &= \kappa \frac{D(y, z)}{D(u, v)}, & \cos(n, y) &= \kappa \frac{D(z, x)}{D(u, v)}, \\ \cos(n, z) &= \kappa \frac{D(x, y)}{D(u, v)}, & \kappa &= \frac{1}{|\dot{\mathbf{r}}_u \times \dot{\mathbf{r}}_v|}. \end{aligned} \quad (2)$$

Будем еще обозначать через S ту же поверхность, но не ориентированную — с нее снята ориентация.

Потоком вектора \mathbf{a} через ориентированную поверхность S^* называется интеграл (первого рода) по S

$$\int_S (\mathbf{a} d\mathbf{S}^*) = \int_S (\mathbf{a}\mathbf{n}) dS \quad (3)$$

от скалярного произведения

$$(\mathbf{a}\mathbf{n}) = P \cos(n, x) + Q \cos(n, y) + R \cos(n, z),$$

вектора \mathbf{a} поля и единичной нормали \mathbf{n} , определяющей ориентацию S^* .

Так как $(\mathbf{a}\mathbf{n})$ есть непрерывная функция от точки $A \in S$, то интеграл (3) первого рода по S имеет смысл (см. § 13.6).

Например, пусть в поле H имеет место стационарное течение жидкости, так что скорость ее \mathbf{a} в какой-либо точке $A \in H$ зависит от A , но не зависит от времени. Поток ее скорости через ориентированную поверхность S^* есть количество ее, проходящее в единицу времени через S в том же направлении, в котором ориентирована S .

Справедливо равенство

$$\begin{aligned} \int_S (\mathbf{a}\mathbf{n}) dS &= \int_S (P \cos(n, x) + Q \cos(n, y) + R \cos(n, z)) ds = \\ &= \iint_G \left(P \frac{D(y, z)}{D(u, v)} + Q \frac{D(z, x)}{D(u, v)} + R \frac{D(x, y)}{D(u, v)} \right) du dv; \end{aligned} \quad (4)$$

где в правой части стоит обычный кратный интеграл по G , в котором в P , Q и R надо поставить вместо x , y , z соответственно функции φ , ψ , χ от u , v . Это равенство следует из (2) и формулы § 13.6, (3).

Часто удобно вычислить интеграл (4) в декартовых координатах. Покажем, к каким вычислениям это приводит в предположении, что гладкий кусок \bar{S} поверхности взаимно однозначно проектируется на измеримые части всех трех плоскостей координат. Многие гладкие поверхности можно разбить на конечное число таких кусков.

Итак, пусть гладкий кусок \bar{S} описывается любой из трех функций

$$x = f_1(y, z) \quad ((y, z) \in \bar{S}_x), \quad (4')$$

$$y = f_2(z, x) \quad ((z, x) \in \bar{S}_y), \quad (4'')$$

$$z = f_3(x, y) \quad ((x, y) \in \bar{S}_z), \quad (4''')$$

непрерывных соответственно на проекциях \bar{S} на плоскости $x = 0$, $y = 0$, $z = 0$ и имеющих непрерывные частные производные, вообще говоря, только на открытых измеримых ядрах S_x , S_y , S_z этих проекций (т. е. на проекциях без их границ).

Обозначим еще через S_x^* , S_y^* , S_z^* соответствующие ориентированные проекции ориентированной поверхности S^* на плоскости $x = 0$, $y = 0$, $z = 0$. Обход контура S^* определяет при проектировании соответствующий обход площадок S_x , S_y , S_z (см. рис. 13.19). Нормаль \mathbf{n} к S образует угол с осью z , косинус которого равен

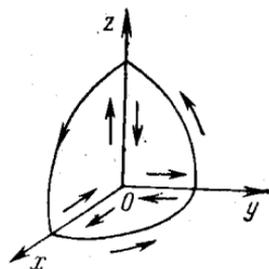


Рис. 13.19.

$$\cos(n, z) = \pm \frac{1}{\sqrt{1+p^2+q^2}} \quad \left(p = \frac{\partial f_3}{\partial x}, \quad q = \frac{\partial f_3}{\partial y} \right),$$

где надо взять «+» или «-» в зависимости от ориентации S^* . Имеем (см. § 13.6, (5))

$$\begin{aligned} \int_S R \cos(n, z) dS &= \int_{S_z} R(x, y, f_3(x, y)) \frac{(\pm 1)}{\sqrt{1+p^2+q^2}} \times \\ &\times \sqrt{1+p^2+q^2} dx dy = \pm \int_{S_z} R(x, y, f_3(x, y)) dx dy = \\ &= \int_{S_z^*} R(x, y, f_3(x, y)) dx dy = \int_{S^*} R(x, y, z) dx dy, \quad (5) \end{aligned}$$

где предпоследний интеграл взят по ориентированной площадке S_z^* (см. § 13.8). Что касается последнего интеграла в этой цепи,

то его надо рассматривать как обозначение предпоследнего. Это так называемый интеграл второго рода. Чтобы его вычислить, надо подставить $f_2(x, y)$ вместо z и проинтегрировать по ориентированной проекции S_z^* . Из § 13.8 мы знаем, что $\int_{S_z^*} = \pm \int_{S_z}$

где надо взять «+» или «-» в зависимости от того, будет ли площадка S_z^* ориентирована положительно или отрицательно. Аналогичные рассуждения могут быть проведены и в отношении остальных двух интегралов (рис. 13.19):

$$\int_S R \cos(n, x) dS = \int_{S_x^*} P(f_1(y, z), y, z) dy dz = \int_{S_x^*} P(x, y, z) dy dz,$$

$$\int_S Q \cos(n, y) dS = \int_{S_y^*} Q(x, f_2(z, x), z) dz dx = \int_{S_y^*} Q(x, y, z) dz dx.$$

Мы доказали, что поток вектора \mathbf{a} через ориентированную поверхность S^* , определяемую нормалью \mathbf{n} , может быть вычислен по формуле

$$\int_S (\mathbf{a}\mathbf{n}) dS = \int_{S^*} (P(x, y, z) dy dz + Q(x, y, z) dz dx + R(x, y, z) dx dy). \quad (5)$$

Если поверхность S^* может быть разрезана на конечное число частей, $S^* = \sum S_k^*$, каждая из которых проектируется на все три координатные плоскости, то чтобы вычислить поток \mathbf{a} через S^* , можно вычислить потоки \mathbf{a} через каждый из кусков S_k^* указанным способом и сложить их.

Шаровая поверхность с центром в нулевой точке естественно разрезывается плоскостями координат на 8 кусков, обладающих указанным свойством. Тор, рассмотренный в примере 3 § 7.20, разрезывается на шестнадцать таких кусков плоскостями координат и еще цилиндрической круговой поверхностью радиуса b с осью, идущей по оси y .

§ 13.10. Дивергенция. Теорема Гаусса — Остроградского *)

Пусть E есть пространство, где задана прямоугольная система координат x, y, z , $G \subset R$ — область с кусочно гладкой границей S и на G определено поле вектора

$$\mathbf{a}(x, y, z) = P\mathbf{i} + Q\mathbf{j} + R\mathbf{k} \quad ((x, y, z) \in \bar{G}). \quad (1)$$

Мы будем предполагать, что $P, Q, R, \frac{\partial P}{\partial x}, \frac{\partial Q}{\partial y}, \frac{\partial R}{\partial z}$ непрерывны на \bar{G} , откуда следует, что для вектора \mathbf{a} имеет смысл непрерыв-

*) К. Ф. Гаусс (1777—1855) — выдающийся немецкий математик. Остроградский — см. § 8.7.

ная функция

$$\operatorname{div} \mathbf{a} = \frac{\partial P}{\partial x} + \frac{\partial Q}{\partial y} + \frac{\partial R}{\partial z} \quad ((x, y, z) \in \bar{G}), \quad (2)$$

называемая *дивергенцией вектора* \mathbf{a} .

Будем считать, что поверхность S ориентирована при помощи единичной нормали \mathbf{n} , направленной во внешность G .

Целью нашей будет доказать равенство

$$\int_G \operatorname{div} \mathbf{a} \, dG = \int_S (\mathbf{a}\mathbf{n}) \, dS \quad (3)$$

при некоторых дополнительных условиях, налагаемых на G . Это равенство называют *формулой Гаусса — Остроградского* по имени математиков, ее доказавших.

Формула Гаусса — Остроградского говорит, что *объемный интеграл от дивергенции вектора по области G равен потоку вектора через границу этой области, ориентированную в направлении ее внешней нормали*.

Начнем с того, что рассмотрим область Λ , изображенную на рис. 13.20, которую мы будем называть элементарной H_z -областью. Сверху и снизу Λ ограничена поверхностями σ_1 и σ_2 (с кусочно гладкими краями), определяемыми соответственно уравнениями

$$z = \lambda_1(x, y), \quad z = \lambda_2(x, y), \\ \lambda_1(x, y) \leq \lambda_2(x, y) \quad ((x, y) \in \bar{\Lambda}_z),$$

где Λ_z — плоская область с (кусочно гладкой) границей γ , а λ_1, λ_2 непрерывны на $\bar{\Lambda}_z$ и имеют непрерывные частные производные на открытом множестве Λ_z . С боков Λ ограничена цилиндрической поверхностью σ^* с направляющей γ и образующей параллельной оси z .

Пусть S^* есть граница Λ , ориентированная при помощи внешней к Λ нормали. Тем самым нижний и верхний куски σ_1^*, σ_2^* , так же как боковая поверхность σ^* области Λ , соответственно ориентированы. Для области Λ имеют место равенства (пояснения ниже)

$$\int_{\Lambda} \frac{\partial R}{\partial z} \, d\Lambda = \int_{\Lambda_z} \int_{\lambda_1(x,y)}^{\lambda_2(x,y)} \frac{\partial R}{\partial z} \, dz = \\ = \iint_{\Lambda_z} \{R(x, y, \lambda_2(x, y)) - R(x, y, \lambda_1(x, y))\} \, dx \, dy =$$

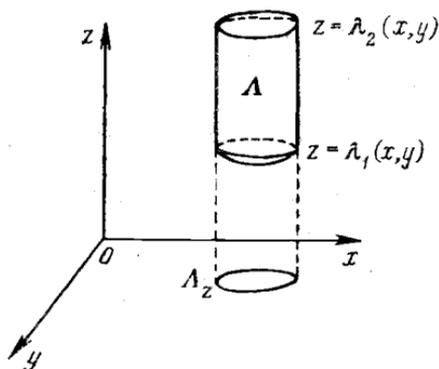


Рис. 13.20.

$$\begin{aligned}
&= \int_{\sigma_{2,z}^*} \int R(x, y, \lambda_2(x, y)) dx dy + \int_{\sigma_{1,z}^*} \int R(x, y, \lambda_1(x, y)) dx dy = \\
&= \int_{S^*} \int R(x, y, z) dx dy. \quad (4)
\end{aligned}$$

Нормаль \mathbf{n} к σ_1^*, σ_2^* образует с осью z соответственно тупой и острый углы, поэтому проекции $\sigma_{1,z}^*, \sigma_{2,z}^*$ кусков σ_1^*, σ_2^* на плоскость $z=0$ ориентированы первая отрицательно, а вторая положительно. Это обосновывает переход от третьего члена цепи (4) к четвертому. К сумме, составляющей четвертый член, можно формально добавить интеграл

$$\int_{\sigma^*} \int R(x, y, z) dx dy = 0,$$

равный нулю, потому что $\cos(n, z) = 0$ вдоль σ^* . Но тогда полученная сумма трех интегралов равна интегралу, стоящему в качестве последнего члена цепи (4) (поток вектора $(0, 0, R)$ через S^*).

Этим мы доказали теорему Гаусса — Остроградского для элементарной H_z -области и вектора $(0, 0, R)$.

Назовем теперь область G H_z -областью, если ее замыкание \bar{G} можно разрезать на конечное число замыканий элементарных H_z -областей:

$$\bar{G} = \sum_{k=1}^N \bar{G}_k$$

так, что нижние и верхние куски границы G_k суть части ориентированной границы S^* области G , и докажем, что для G и вектора $(0, 0, R)$ тоже справедлива теорема Гаусса — Остроградского.

В самом деле, обозначим соответственно через $S_{1,k}, S_{2,k}$ нижние и верхние куски границ G_k и через S_k — боковые куски G_k . Тогда (пояснения ниже)

$$\begin{aligned}
\int_G \frac{\partial R}{\partial z} dG &= \sum_{k=1}^N \int_{G_k} \frac{\partial R}{\partial z} dG = \\
&= \sum_{k=1}^N \left(\int_{S_{1,k}^*} R(x, y, z) dx dy + \int_{S_{2,k}^*} R(x, y, z) dx dy + \right. \\
&\quad \left. + \int_{S_k^*} R(x, y, z) dx dy \right) = \int_{S^*} R(x, y, z) dx dy,
\end{aligned}$$

потому что интегралы по S_k^* , очевидно, равны нулю, а куски $S_{1,k}^*$ и $S_{2,k}^*$ либо составляют в совокупности поверхность S^* ,

либо, если это не так, то множество

$$\sigma = S^* - \sum_1^N S_{1,h}^* - \sum_1^N S_{2,h}^*$$

есть часть S^* , нормаль в любой точке которой перпендикулярна оси z . Но тогда интеграл по σ равен нулю.

По аналогии можно ввести понятия H_x -области и H_y -области. Например, H_x -область обладает тем свойством, что ее замыкание можно разрезать на конечное число замыканий элементарных H_x -областей. Элементарная же H_x -область определяется так же, как элементарная H_z -область, только роль z теперь играет x . По аналогии доказывается, что для H_x -области G имеет место равенство

$$\int_G \frac{\partial P}{\partial x} dG = \int_{S^*} P(x, y, z) dy dz,$$

т. е. формула Гаусса — Остроградского для вектора $(P, 0, 0)$, а для H_y -области G — формула

$$\int_G \frac{\partial Q}{\partial y} dG = \int_{S^*} Q(x, y, z) dz dx.$$

Если теперь G есть одновременно H_x , H_y и H_z -область, то для нее, очевидно, верна теорема Гаусса — Остроградского для произвольного непрерывно дифференцируемого на \bar{G} вектора $\mathbf{a} = (P, Q, R)$, т. е. верно равенство

$$\begin{aligned} \int \int \int_G \left(\frac{\partial P}{\partial x} + \frac{\partial Q}{\partial y} + \frac{\partial R}{\partial z} \right) dx dy dz = \\ = \int \int_{S^*} (P(x, y, z) dy dz + Q(x, y, z) dz dx + R(x, y, z) dx dy), \end{aligned} \quad (5)$$

где интеграл справа есть интеграл по поверхности S^* , ориентированной внешней нормалью к G .

Если в формуле Гаусса — Остроградского положить $P = x$, $Q = y$, $R = z$, то получим выражение для объема области G :

$$|G| = \frac{1}{3} \int \int_{S^*} (x dy dz + y dz dx + z dx dy)$$

через интеграл по ее ориентированной (внешней нормалью) границе S^* .

Области, с которыми приходится обычно иметь дело, являются одновременно H_x , H_y и H_z -областями.

Пример 1. Шар $x^2 + y^2 + z^2 \leq 1$ есть H_z -область, даже элементарная H_z -область, потому что вся его внутренность ограничена двумя лежащими друг над другом гладкими на $x^2 + y^2 < 1$ поверхностями $z = \sqrt{1 - x^2 - y^2}$,

$z = -\sqrt{1 - x^2 - y^2}$, непрерывными на замкнутом круге $x^2 + y^2 \leq 1$, имеющим гладкую границу. Очевидно, шар есть также H_x и H_y -области.

Пример 2. Возьмем тор T , полученный вращением заданного в плоскости (x, y) круга $(x - b)^2 + y^2 = a^2$ ($0 < a < b$) вокруг оси y . Чтобы убедиться в том, что T есть H_y -область, достаточно поверхность T разделить на две части плоскостью x, z . Далее, плоскости $x = b - a$, $x = a - b$ пересекают T на четыре элементарные H_z -области, а плоскости $z = b - a$, $z = a - b$ — на четыре элементарные H_x -области.

Формула Гаусса — Остроградского преобразует объемный интеграл в интеграл по поверхности. В следующем параграфе доказывается формула Стокса, при помощи которой при определенных условиях интеграл по поверхности преобразуется в криволинейный интеграл.

Чтобы выяснить физическое значение понятия дивергенции, будем считать, что в G имеет место стационарное течение жидкости, скорость которой в произвольной точке (x, y, z) равна $\mathbf{a} = \mathbf{a}(x, y, z)$. Зададим произвольную, но фиксированную точку $A = (x, y, z) \in G$ и окружим ее шаром $V_\varepsilon \subset G$ радиуса $\varepsilon > 0$. Пусть S_ε^* есть его граница (шаровая поверхность), ориентированная посредством внешней нормали. Тогда на основании формулы Гаусса — Остроградского

$$\int_{S_\varepsilon^*} \int \mathbf{a} \, ds = \int_{V_\varepsilon} \int \int \operatorname{div} \mathbf{a} \, dx \, dy \, dz.$$

Левая часть этого равенства выражает количество жидкости, вытекающее из V_ε (вовне S_ε^*) за единицу времени.

Применяя к правой его части теорему о среднем, получим

$$\int_{S_\varepsilon^*} \int \mathbf{a} \, ds = |V_\varepsilon| \operatorname{div} \mathbf{a}_1, \quad (6)$$

где $|V_\varepsilon|$ есть объем V_ε , а \mathbf{a}_1 — скорость жидкости в некоторой точке из V_ε . Разделив обе части полученного равенства на $|V_\varepsilon|$ и перейдя к пределу при $\varepsilon \rightarrow 0$, получим, в силу непрерывности $\operatorname{div} \mathbf{a}$, что существует предел, равный дивергенции \mathbf{a} :

$$\operatorname{div} \mathbf{a} = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{1}{|V_\varepsilon|} \int_{S_\varepsilon^*} \int \mathbf{a} \, ds \quad (7)$$

в точке (x, y, z) . Таким образом, $\operatorname{div} \mathbf{a}$ представляет собой производительность источников, непрерывно распределенных по G , в точке $A = (x, y, z)$. Если в точке A (или всюду на G) $\operatorname{div} \mathbf{a} = 0$, то это значит, что в A (или всюду на G) производительность источников равна нулю. Если $\operatorname{div} \mathbf{a} < 0$, то это означает, что на самом деле в соответствующей точке имеет место сток.

Из физических соображений ясно, что $\operatorname{div} \mathbf{a}$ есть инвариант относительно любых преобразований прямоугольных координат: Но это заключение можно сделать и на основании математических со-

ображений, если учесть, что поток вектора через поверхность S_ϵ есть инвариант.

Этим доказано, что если одно и то же поле вектора определяется в двух прямоугольных системах координат (x, y, z) , (x', y', z') соответственно функциями

$$\begin{aligned} \mathbf{a} &= P(x, y, z)\mathbf{i} + Q(x, y, z)\mathbf{j} + R(x, y, z)\mathbf{k} = \\ &= P_1(x', y', z')\mathbf{i}_1 + Q_1(x', y', z')\mathbf{j}_1 + R_1(x', y', z')\mathbf{k}_1, \end{aligned}$$

то в одной и той же точке

$$\operatorname{div} \mathbf{a} = \frac{\partial P}{\partial x} + \frac{\partial Q}{\partial y} + \frac{\partial R}{\partial z} = \frac{\partial P_1}{\partial x'} + \frac{\partial Q_1}{\partial y'} + \frac{\partial R_1}{\partial z'}.$$

Конечно, это утверждение можно доказать непосредственно, не прибегая к теореме Гаусса — Остроградского.

Дивергенцию \mathbf{a} можно рассматривать еще как (символическое) скалярное произведение оператора ∇ Гамильтона на вектор \mathbf{a} :

$$\operatorname{div} \mathbf{a} = \nabla \mathbf{a} = \frac{\partial a_x}{\partial x} + \frac{\partial a_y}{\partial y} + \frac{\partial a_z}{\partial z}.$$

С этой точки зрения указанную инвариантность можно доказать следующим образом. ∇ и \mathbf{a} — векторы, а скалярное произведение двух векторов инвариантно относительно преобразований прямоугольных координат, поэтому этим свойством обладает и дивергенция $\nabla \mathbf{a}$.

Формулу Гаусса — Остроградского можно записать в плоском случае, когда G есть область в плоскости (x, y) и $\mathbf{a}(x, y) = P(x, y)\mathbf{i} + Q(x, y)\mathbf{j}$ — определенное на ней поле. Если $\mathbf{n}(A)$ есть внешняя нормаль к кусочно гладкому контуру Γ области G ($A \in \Gamma$), то имеет место равенство

$$\iint_G \left(\frac{\partial P}{\partial x} + \frac{\partial Q}{\partial y} \right) dx dy = \int_{\Gamma} (\mathbf{a}\mathbf{n}) ds,$$

где ds — дифференциал дуги Γ .

Если считать, что направление касательной в точке контура Γ совпадает с положительным направлением обхода по Γ , вдоль которого исчисляется также длина дуги контура Γ , то

$$\cos(n, x) = \cos(T, y) = \frac{dy}{ds}, \quad \cos(n, y) = -\cos(T, x) = -\frac{dx}{ds}.$$

Поэтому $(\mathbf{a}\mathbf{n})ds = P dy - Q dx$,

$$\iint_G \left(\frac{\partial P}{\partial x} + \frac{\partial Q}{\partial y} \right) dx dy = \int_{\Gamma} (P dy - Q dx).$$

Если в этой формуле заменить соответственно P , Q на Q , $-P$, то мы придем к формуле Грина, которая уже была получена в § 13.5.

Пусть G есть ограниченная область с гладкой дважды непрерывно дифференцируемой границей S и G_λ — часть G , ограниченная поверхность S_λ , точки которой отстоят от S по направлению нормали к S на расстоянии $\lambda > 0$ (см. § 7.25). Пусть еще задано поле вектора \mathbf{a} , непрерывного на G и имеющего непрерывные частные производные на G . Вблизи границы G последние могут быть неограниченными. Будем считать, что область G_λ при достаточно малом λ удовлетворяет требованиям, которые предъявляются к областям, чтобы для них была верна теорема Гаусса — Остроградского.

Покажем, что в этом случае формула Гаусса — Остроградского ($\mathbf{x} = (x_1, x_2, x_3)$)

$$\int_G \operatorname{div} \mathbf{a} \, d\mathbf{x} = \int_S (\mathbf{a}\mathbf{n}) \, ds \quad (8)$$

остаётся верной, если ее левую часть понимать в следующем несобственном смысле:

$$\int_G \operatorname{div} \mathbf{a} \, d\mathbf{x} = \lim_{\lambda \rightarrow 0} \int_{G_\lambda} \operatorname{div} \mathbf{a} \, d\mathbf{x}. \quad (9)$$

Что касается правой части (8), то это есть обычный интеграл второго рода по гладкой ориентированной в сторону внешней нормали поверхности S , потому что вектор \mathbf{a} непрерывен на S .

В самом деле, на основании уже доказанной теоремы Гаусса — Остроградского

$$\int_{G_\lambda} \operatorname{div} \mathbf{a} \, d\mathbf{x} = \int_{S_\lambda} (\mathbf{a}\mathbf{n}) \, ds_\lambda \quad (0 < \lambda \leq \mu), \quad (10)$$

где μ достаточно мало, потому что S_λ при достаточно малом λ есть гладкая поверхность (§ 7.25), а вектор \mathbf{a} не только непрерывен на G_λ , но и имеет там непрерывные частные производные.

Покажем, что

$$\lim_{\lambda \rightarrow 0} \int_{S_\lambda} (\mathbf{a}\mathbf{n}) \, ds_\lambda = \int_S (\mathbf{a}\mathbf{n}) \, ds, \quad (11)$$

откуда в силу (10) следует (8) и (9) в предположении, что S можно разрезать на конечное число элементарных гладких кусков:

$$S = \sum_{l=1}^N S^l. \quad (12)$$

Соответственно, S_λ разрезается на куски:

$$S_\lambda = \sum_{l=1}^N S_\lambda^l, \quad (13)$$

где S_λ^l состоит из точек G , лежащих на нормалях к S^l на расстоянии λ до S^l . Пусть S^l определяется равенством $z = f(x, y)$, $(x, y) \in \Omega$. Тогда декартовы координаты (ξ, η, ζ) точек S_λ^l определяются уравнениями

$$\xi = \varphi(x, y, \lambda), \quad \eta = \psi(x, y, \lambda), \quad \zeta = \chi(x, y, \lambda) \quad (x, y) \in \Omega,$$

где Ω — замыкание плоской ограниченной области с кусочно гладкой границей, а φ, ψ, χ — непрерывно дифференцируемые функции от (x, y, λ) , описывающие на $0 \leq \lambda \leq \mu$ при достаточно малом μ гладкую поверхность S_λ^l . Эффективные выражения этих функций см. § 7.25 (5), $n = 3$, $t = \lambda$.

Тогда имеем (пояснения ниже)

$$\int_{S_\lambda^l} (\mathbf{a}\mathbf{n}) dS_\lambda^l = \pm \int_{\Omega} \frac{\mathbf{a}(\dot{\mathbf{r}}_x \times \dot{\mathbf{r}}_y)}{|\dot{\mathbf{r}}_x \times \dot{\mathbf{r}}_y|} dx dy \rightarrow \int_{S^l} (\mathbf{a}\mathbf{n}) ds \quad (\lambda \rightarrow 0), \quad (14)$$

$$\dot{\mathbf{r}}_x \times \dot{\mathbf{r}}_y = \frac{D(\psi, \chi)}{D(x, y)} \mathbf{i} + \frac{D(\chi, \varphi)}{D(x, y)} \mathbf{j} + \frac{D(\varphi, \psi)}{D(x, y)} \mathbf{k},$$

где в $\mathbf{a} = \mathbf{a}(\xi, \eta, \zeta)$ надо ξ, η, ζ заменить соответственно функциями φ, χ, ψ . В самом деле, под интегралом во втором члене (14) стоит непрерывная функция от (x, y, λ) на замкнутом ограниченном множестве $(x, y) \in \Omega$, $0 \leq \lambda \leq \mu$, и можно переходить к пределу при $\lambda \rightarrow 0$ под знаком интеграла (см. § 12.13, теорема 1). Подобные факты имеют место, если S^h проектируется взаимно однозначно на плоскость $x = 0$ или $y = 0$. Из (14), (12) и (13) следует (9) и (8).

§ 13.11. Ротор вектора. Формула Стокса *)

Пусть в некоторой области пространства R задано поле непрерывно дифференцируемого вектора

$$\mathbf{a} = P(x, y, z)\mathbf{i} + Q(x, y, z)\mathbf{j} + R(x, y, z)\mathbf{k}.$$

Ротор вектора \mathbf{a}

$$\text{rot } \mathbf{a} = \left(\frac{\partial R}{\partial y} - \frac{\partial Q}{\partial z} \right) \mathbf{i} + \left(\frac{\partial P}{\partial z} - \frac{\partial R}{\partial x} \right) \mathbf{j} + \left(\frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} \right) \mathbf{k}.$$

Его можно рассматривать как векторное произведение оператора Гамильтона ∇ и вектора \mathbf{a} :

$$\text{rot } \mathbf{a} = \nabla \times \mathbf{a}.$$

Из векторной алгебры известно, что векторное произведение двух векторов есть аксиальный вектор, т. е. оно инвариантно относительно преобразований прямоугольных систем координат, имеющих одну и ту же ориентацию, т. е. таких, что правая система переходит в правую, а левая — в левую. Но мы знаем (см. § 7.6), что символ ∇ можно рассматривать как вектор, потому что его компоненты $\frac{\partial}{\partial x}, \frac{\partial}{\partial y}, \frac{\partial}{\partial z}$ преобразовываются при переходе от прямоугольной системы (x, y, z) к другой прямоугольной системе (x', y', z') по тем же правилам, по которым преобразовываются компоненты обычных векторов. Поэтому $\text{rot } \mathbf{a} = \nabla \times \mathbf{a}$ есть аксиальный вектор, т. е. инвариантный относительно преобразований прямоугольных систем координат, не меняющих их ориентацию. Следовательно, мы можем, не вычисляя, сказать, что если наш вектор \mathbf{a} имеет в новой (также ориентированной) прямоугольной

*) Д. Стокс (1819—1903) — английский физик и математик.

системе координат компоненты

$$\mathbf{a} = P_1(x', y', z')\mathbf{i}' + Q_1(x', y', z')\mathbf{j}' + R_1(x', y', z')\mathbf{k}',$$

то имеет место тождество

$$\begin{aligned} \left(\frac{\partial R}{\partial y} - \frac{\partial Q}{\partial z}\right)\mathbf{i} + \left(\frac{\partial P}{\partial z} - \frac{\partial R}{\partial x}\right)\mathbf{j} + \left(\frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y}\right)\mathbf{k} = \\ = \left(\frac{\partial R_1}{\partial y'} - \frac{\partial Q_1}{\partial z'}\right)\mathbf{i}' + \left(\frac{\partial P_1}{\partial z'} - \frac{\partial R_1}{\partial x'}\right)\mathbf{j}' + \left(\frac{\partial Q_1}{\partial x'} - \frac{\partial P_1}{\partial y'}\right)\mathbf{k}', \end{aligned}$$

где \mathbf{i}' , \mathbf{j}' , \mathbf{k}' — единичные орты в системе (x', y', z') .

Нам предстоит обосновать формулу Стокса *)

$$\iint_S (\mathbf{n} \operatorname{rot} \mathbf{a}) ds = \int_{\Gamma} (\mathbf{a} dl), \quad (1)$$

выражающую, что поток вектора $\operatorname{rot} \mathbf{a}$ через ориентированную поверхность S^* равен циркуляции \mathbf{a} по контуру Γ этой поверхности, ориентированному соответственно ориентации S^* .

Начнем с доказательства теоремы Стокса для гладкого куска, взаимно однозначно проектируемого на все три координатные плоскости.

Зададим ориентированный гладкий кусок S^* поверхности с кусочно гладким краем Γ , который можно записать тремя способами:

$$z = f(x, y) \quad (x, y) \in S_x, \quad x = \varphi(y, z) \quad (y, z) \in S_x,$$

$$y = \psi(z, x) \quad (z, x) \in S_y.$$

Предполагается, таким образом, что любое из этих уравнений разрешается относительно любой из переменных, а функции f , φ , ψ непрерывно дифференцируемы на соответствующих проекциях S на координатные плоскости.

Имеем

$$\begin{aligned} \iint_S (\mathbf{n} \operatorname{rot} \mathbf{a}) ds = \iint_S \left\{ \left(\frac{\partial R}{\partial y} - \frac{\partial Q}{\partial z} \right) \cos(n, x) + \right. \\ \left. + \left(\frac{\partial P}{\partial z} - \frac{\partial R}{\partial x} \right) \cos(n, y) + \left(\frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} \right) \cos(n, z) \right\} ds. \quad (2) \end{aligned}$$

Выберем в правой части (2) члены, содержащие P . Тогда (пояснения ниже)

$$\begin{aligned} - \iint_S \left\{ \frac{\partial P}{\partial y} \cos(n, z) - \frac{\partial P}{\partial z} \cos(n, y) \right\} ds = \\ = - \iint_S \left(\frac{\partial P}{\partial y} + \frac{\partial P}{\partial z} \frac{\partial f}{\partial y} \right) \cos(n, z) ds = - \int_{S_z^*} \frac{\partial}{\partial y} P(x, y, f(x, y)) dx dy = \end{aligned}$$

) Мы считаем, что S^ означает ориентированную посредством нормали в поверхность S . Левая часть (1) есть интеграл по поверхности 1-го рода.

$$\begin{aligned}
 &= \int_{\Gamma_z} (P(x, y, f(x, y))) dx = \int_0^{s_0} P[\varphi(s), \psi(s), f(\varphi(s), \psi(s))] \varphi'(s) ds = \\
 &= \int_0^{s_0} P(\varphi(s), \psi(s), \chi(s)) \varphi'(s) ds = \int_{\Gamma} P(x, y, z) dx. \quad (3)
 \end{aligned}$$

Из пропорции

$$\frac{\partial f}{\partial x} : \frac{\partial f}{\partial y} : (-1) = \cos(n, x) : \cos(n, y) : \cos(n, z)$$

следует, что

$$\cos(n, y) = -\frac{\partial f}{\partial y} \cos(n, z),$$

что влечет первое равенство в цепи (3). Второе равенство см. § 13.9, (5). Третье равенство следует из формулы Грина.

Последние три равенства в цепи (3) справедливы, если считать, что ориентированный контур Γ определяется кусочно гладкими функциями $x = \varphi(s)$, $y = \psi(s)$, $z = \chi(s)$, $0 \leq s \leq s_0$.

Первые две из этих функций в свою очередь определяют Γ_z — проекцию Γ на плоскость $z = 0$, соответственно ориентированную. Надо учесть, что Γ есть край поверхности S , определяемой равенством $z = f(x, y)$, и потому $\chi(s) = f(\varphi(s), \psi(s))$, $0 \leq s \leq s_0$.

По аналогии доказывается, что

$$\iint_S \left(\frac{\partial Q}{\partial x} \cos(n, z) - \frac{\partial Q}{\partial z} \cos(n, x) \right) ds = \int_{\Gamma} Q(x, y, z) dy, \quad (4)$$

$$\iint_S \left(\frac{\partial R}{\partial y} \cos(n, x) - \frac{\partial R}{\partial x} \cos(n, y) \right) ds = \int_{\Gamma} R(x, y, z) dz. \quad (5)$$

Из (3), (4), (5) следует формула Стокса (1).

Мы доказали теорему Стокса для куска ориентированной поверхности, одновременно проектирующегося на все три плоскости координат. Имеется еще один важный простой случай, который непосредственно не охвачен нашими рассмотрениями. Мы имеем в виду тот случай, когда σ^* есть кусок, принадлежащий некоторой плоскости, параллельной одной из осей координат. Для такого куска теорема Стокса тоже верна. В этом можно убедиться непосредственными вычислениями, подобными (3). Но можно рассуждать так. Интегралы, входящие в формулу Стокса, инвариантны относительно преобразований прямоугольных координат, не меняющих ориентацию последних. Всегда можно подобрать преобразование этого типа так, что σ^* будет проектироваться на любую из плоскостей координат новой системы. А в этом случае теорема доказана.

Формула Стокса остается верной для любой ориентированной поверхности S^* с кусочно гладким краем Γ , которую можно разбить при помощи кусочно гладких линий на конечное число гладких кусков, проектирующихся на все три плоскости координат.

В самом деле, пусть $S^* = \sigma_1^* + \sigma_2^* + \dots + \sigma_N^*$ есть такое разбиение и пусть $\Gamma_1, \dots, \Gamma_N$ — соответственно ориентированные контуры $\sigma_1^*, \dots, \sigma_N^*$. Тогда, согласно доказанному выше,

$$\iint_S (\operatorname{rot} \mathbf{a} d\sigma) = \sum_{j=1}^N \iint_{\sigma_j} (\operatorname{rot} \mathbf{a} d\sigma) = \sum_{j=1}^N \int_{\Gamma_j} (\mathbf{a} ds) = \int_{\Gamma} (\mathbf{a} ds),$$

потому что части интегралов \int_{Γ_j} ($j = 1, \dots, N$), берущихся вдоль

внутренних кусков Γ_j (не принадлежащих Γ), проходятся два раза в противоположном направлении и дают эффект, равный нулю.

Ориентированная поверхность, которую можно разбить на конечное число треугольников (плоских), называется *полиэдральной* поверхностью и представляет собой пример простейшей поверхности, к которой применима формула Стокса.

Сделаем еще одно замечание. Пусть σ_ε обозначает круглую определенным образом ориентированную площадку с центром в точке $A = (x, y, z)$ радиуса ε с ориентирующим ее единичным вектором \mathbf{n} и γ_ε — ее ориентированный контур. Согласно формуле Стокса

$$\int_{\gamma_\varepsilon} (\mathbf{a} dS) = \int_{\sigma_\varepsilon} (\mathbf{n} \operatorname{rot} \mathbf{a}) d\sigma_\varepsilon = \int_{\sigma_\varepsilon} \operatorname{rot}_n \mathbf{a} d\sigma_\varepsilon = |\sigma_\varepsilon| \operatorname{rot}_n \mathbf{a},$$

где $\operatorname{rot}_n \mathbf{a}$ есть скалярная функция, равная проекции $\operatorname{rot} \mathbf{a}$ на направление \mathbf{n} , а $\operatorname{rot}_n \mathbf{a}$ есть значение этой функции в некоторой средней точке σ_ε . Отсюда следует, что значение функции $\operatorname{rot}_n \mathbf{a}$ в точке A равно

$$\operatorname{rot}_n \mathbf{a} = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{1}{|\sigma_\varepsilon|} \int_{\gamma_\varepsilon} (\mathbf{a} dS), \quad (6)$$

где при предельном переходе при $\varepsilon \rightarrow 0$ предполагается, что вектор \mathbf{n} — неизменный. В любой правой (левой) системе координат правая часть (6) есть одно и то же число. Однако при замене правой системы на левую и неизменном \mathbf{n} направлении обхода σ_ε изменяется на противоположное, что влечет изменение знака в правой части (6). Таким образом, мы снова, но другим путем, убедились в инвариантности $\operatorname{rot} \mathbf{a}$ относительно преобразований прямоугольных координат, сохраняющих ориентацию последних.

З а м е ч а н и е. Пусть на области Ω задано поле непрерывно дифференцируемого вектора \mathbf{a} такого, что $\operatorname{rot} \mathbf{a} = 0$. Если на замкнутом контуре $\Gamma \subset \Omega$ можно натянуть гладкую ориентированную

поверхность с (ориентированным) краем Γ , то согласно теореме Стокса интеграл от \mathbf{a} по Γ равен

$$\int_{\Gamma} (\mathbf{a} \, dl) = \int_S (\mathbf{n} \operatorname{rot} \mathbf{a}) \, dS = 0$$

Это утверждение может служить основанием для доказательства теоремы 3 § 13.3. Но и на этом пути не избежать сложных рассуждений, потому что надо иметь в виду, что в любой области существуют замкнутые (заузливающиеся) контуры, на которые невозможно натянуть гладкую поверхность.

§ 13.12. Дифференцирование интеграла по параметру

Начнем с того, что докажем равенство

$$\frac{\partial}{\partial x} \int_{\Omega} f(x, \mathbf{y}) \, d\mathbf{y} = \int_{\Omega} \frac{\partial}{\partial x} f(x, \mathbf{y}) \, d\mathbf{y} \quad (a \leq x \leq b), \quad (1)$$

где предполагается, что Ω — замкнутое измеримое множество пространства точек $\mathbf{y} = (y_1, \dots, y_m)$, а f и $\frac{\partial f}{\partial x}$ непрерывны на множестве $H = [a, b] \times \Omega$ ($x \in [a, b]$, $\mathbf{y} \in \Omega$).

В частности, если Ω есть отрезок $[c, d]$, то формула (1) имеет вид

$$\frac{\partial}{\partial x} \int_c^d f(x, y) \, dy = \int_c^d \frac{\partial}{\partial x} f(x, y) \, dy \quad (1')$$

в предположении, что f и $\frac{\partial f}{\partial x}$ непрерывны на $[a, b] \times [c, d]$,

В самом деле, пусть

$$F(x) = \int_{\Omega} f(x, \mathbf{y}) \, d\mathbf{y},$$

тогда

$$\begin{aligned} \frac{F(x+h) - F(x)}{h} &= \int_{\Omega} \frac{1}{h} [f(x+h, \mathbf{y}) - f(x, \mathbf{y})] \, d\mathbf{y} = \\ &= \int_{\Omega} \frac{\partial f}{\partial x}(x + \theta h, \mathbf{y}) \, d\mathbf{y} \rightarrow \int_{\Omega} \frac{\partial f}{\partial x}(x, \mathbf{y}) \, d\mathbf{y} \quad (h \rightarrow 0, \quad 0 < \theta < 1), \end{aligned}$$

потому что

$$\begin{aligned} \left| \int_{\Omega} \left[\frac{\partial f}{\partial x}(x + \theta h, \mathbf{y}) - \frac{\partial f}{\partial x}(x, \mathbf{y}) \right] \, d\mathbf{y} \right| &\leq \int_{\Omega} \omega \left(|h|, \frac{\partial f}{\partial x} \right) \, d\mathbf{y} = \\ &= |\Omega| \omega \left(|h|, \frac{\partial f}{\partial x} \right) \rightarrow 0 \quad (h \rightarrow 0), \end{aligned}$$

где $\omega\left(\delta, \frac{\partial f}{\partial x}\right)$ — модуль непрерывности $\frac{\partial f}{\partial x}$ на (замкнутом ограниченном) множестве H .

Формулу (1) мы теперь обобщим, однако считая, что $f(x, y)$ есть функция от двух переменных чисел x, y .

Рассмотрим интеграл

$$F(x) = \int_{\varphi(x)}^{\psi(x)} f(x, y) dy \quad (a \leq x \leq b), \quad (2)$$

где функции φ и ψ удовлетворяют неравенству $\varphi(x) \leq \psi(x)$ ($a \leq x \leq b$) и непрерывно дифференцируемы, а функция $f(x, y)$ от числовых переменных x, y непрерывна вместе со своей частной производной $\frac{\partial f}{\partial x}$ на множестве точек (x, y) (см. еще § 7.11), удовлетворяющих неравенствам $\varphi(x) \leq y \leq \psi(x)$, $a \leq x \leq b$. Покажем, что функция $F(x)$ имеет производную на $[a, b]$, определяемую по формуле

$$F'(x) = f(x, \psi(x))\psi'(x) - f(x, \varphi(x))\varphi'(x) + \int_{\varphi(x)}^{\psi(x)} \frac{\partial}{\partial x} f(x, y) dy. \quad (3)$$

Для этого введем вспомогательную функцию

$$\Phi(x, u, v) = \int_u^v f(x, y) dy, \quad (4)$$

заданную на множестве H точек (x, u, v) определяемом неравенствами $\varphi(x) \leq u \leq v \leq \psi(x)$ ($a \leq x \leq b$).

Функцию $z = F(x)$ можно рассматривать как сложную функцию $z = \Phi(x, u, v)$, $u = \varphi(x)$, $v = \psi(x)$ ($a \leq x \leq b$), и ее производную можно вычислить по известной формуле

$$F'(x) = \frac{\partial z}{\partial x} = \frac{\partial \Phi}{\partial x} + \frac{\partial \Phi}{\partial u} \varphi'(x) + \frac{\partial \Phi}{\partial v} \psi'(x), \quad (5)$$

где в правой части надо положить $u = \varphi(x)$, $v = \psi(x)$.

Однако надо убедиться в том, что частные производные от Φ — непрерывные функции от (x, u, v) , и выразить их через f, φ, ψ .

Так как $f(x, y)$ непрерывна по y , то в силу теоремы о производной по верхнему и нижнему пределу интеграла из (4) следует

$$\frac{\partial \Phi}{\partial v} = f(x, v), \quad \frac{\partial \Phi}{\partial u} = -f(x, u), \quad (6)$$

и при этом правые части (6) в силу непрерывности f непрерывны по (x, u, v) , соответственно и левые.

Так как $\frac{\partial f}{\partial x}$ непрерывна по условию, то в силу (1)

$$\frac{\partial \Phi}{\partial x} = \frac{\partial}{\partial x} \int_u^v f(x, y) dy = \int_u^v \frac{\partial}{\partial x} f(x, y) dy \quad (7)$$

(см., впрочем, замечание ниже). Далее, можно формально считать, что $\frac{\partial}{\partial x} f(x, y) = \gamma(x, u, v; y)$ есть функция от переменных $(x, u, v; y)$. Она, очевидно, зависит непрерывно от этих переменных, а u и v можно считать функциями от (x, u, v) :

$$u = \lambda(x, u, v), \quad v = \mu(x, u, v), \quad (x, u, v) \in H,$$

тоже, очевидно, непрерывными. Поэтому в этих обозначениях

$$\frac{\partial \Phi}{\partial x} = \int_{\lambda(x, u, v)}^{\mu(x, u, v)} \gamma(x, u, v; y) dy.$$

Следовательно, $\frac{\partial \Phi}{\partial x}$ есть непрерывная функция от (x, u, v) (см. § 12.13, теорему 2).

Мы обосновали равенство (5).

Подстановка (6) и (7) в (5) и замена $u = \varphi(x)$, $v = \psi(x)$ приводит к формуле (3).

З а м е ч а н и е. Равенство (7), строго говоря, доказано только в точках (x_0, u_0, v_0) , для которых

$$\varphi(x_0) < u_0 < v_0 < \psi(x_0). \quad (8)$$

В этом случае можно указать достаточно малое число $\delta > 0$ такое, что прямоугольник $\{|x - x_0| \leq \delta, u_0 \leq y \leq v_0\}$ будет принадлежать области определения $f(x, y)$. Это дает возможность применить формулу (1) (при $c = u_0$, $d = v_0$). Если $u_0 = \varphi(x_0)$ или $v_0 = \psi(x_0)$, то такого прямоугольника может и не быть при любом $\delta > 0$. Однако правая часть (7) имеет смысл и непрерывна для всех точек (x, u, v) замкнутого множества H , поэтому частная производная $\frac{\partial \Phi}{\partial x}$, определенная только для точек (x_0, u_0, v_0) вида (8), продолжается непрерывно на все множество H , если ее положить равной правой части (7). Этим определяется обобщенная производная $\frac{\partial \Phi}{\partial x}$ на H . Теорема о производной сложной функции для обобщенных в этом смысле частных производных верна (см. § 7.11).

§ 13.13. Несобственный интеграл

Пусть G есть открытое измеримое множество n -мерного пространства и точка $x^0 \in G$.

Обозначим через $\omega(\varepsilon) = \{|x - x^0| \leq \varepsilon\}$ шар (замкнутый с центром в x^0 радиуса $\varepsilon > 0$) и введем множество (открытое) $G_\varepsilon = G - \omega(\varepsilon)$.

Согласимся говорить, что *интеграл*

$$\int_G f dx \quad (1)$$

имеет единственную особенность в x^0 , если функция f определена на G , не ограничена на G , но ограничена и интегрируема на G_ε , как бы ни было мало $\varepsilon > 0$.

Подчеркнем, что если интеграл (1) имеет (единственную) особенность в точке x^0 , то подынтегральная функция $f(x)$ не интегрируема по Риману, ведь она не ограничена на измеримом открытом множестве G (см. теорему 1 § 12.10 и выше).

Если интеграл (1) имеет единственную особенность в точке x^0 , то говорят, что он существует как несобственный интеграл, если существует предел

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \int_{G_\varepsilon} f(x) dx = \int_G f(x) dx. \quad (2)$$

При этом мы теперь уже приписываем выражению (1) число, равное этому пределу — несобственному интегралу от f по G .

Так как при $0 < \delta_1 < \delta_2$

$$\int_{G_{\delta_1}} - \int_{G_{\delta_2}} = \int_{G_{\delta_1} - G_{\delta_2}},$$

то на основании условия Коши существования предела несобственный интеграл (2) при описанных выше условиях существует в том и только том случае, если для всякого $\varepsilon > 0$ найдется $\delta > 0$ такое, что для любых δ_1, δ_2 , где $0 < \delta_1, \delta_2 < \delta$,

$$\left| \int_{G_{\delta_1} - G_{\delta_2}} f dx \right| < \varepsilon.$$

Отсюда ясно, что если Ω есть произвольное открытое измеримое множество, содержащее в себе точку x^0 и $G_1 = \Omega G$, то интегралы $\int_G f dx$ и $\int_{G_1} f dx$ одновременно оба существуют или одновременно оба не существуют (рис. 13.21 и 13.22), потому что условие Коши для них одно и то же.

Обратимся к одномерному случаю. Пусть на интервале (одномерном) (a, b) задана функция $f(x)$ такая, что интеграл $\int_a^b f(x) dx$ имеет единственную особенность в точке $x^0 \in [a, b]$.

Если $x^0 = a$ или $x^0 = b$, то введенное здесь определение несобственного интеграла есть обычное его определение, с которым мы уже знакомы (см. § 9.12). Однако, если $x^0 \in (a, b)$, т. е. x^0 — внутренняя точка отрезка $[a, b]$, то согласно введенному здесь опреде-

лению несобственный интеграл считается существующим, если существует предел

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \left(\int_a^{x^0 - \varepsilon} f dx + \int_{x^0 + \varepsilon}^b f dx \right) = \int_a^b f dx. \quad (3)$$

Но это есть определение одномерного интеграла (по Коши) в смысле главного значения (см. конец § 9.16), а не обычного (риманова) несобственного интеграла, в силу которого требуется существование пределов каждого из интегралов слева в (3) при $\varepsilon \rightarrow 0$.

Имеет место очевидное равенство

$$\int_G (Af(x) + B\varphi(x)) dx = A \int_G f(x) dx + B \int_G \varphi(x) dx \quad (4)$$

(A и B — постоянные), которое, как обычно, надо читать так: *вместе с несобственными интегралами в правой части равенства (4) существует также несобственный интеграл в левой его части, равный правой части (4).*

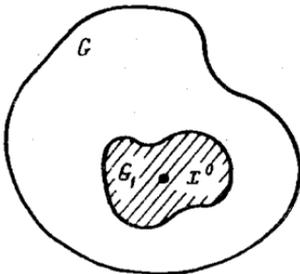


Рис. 13.21.

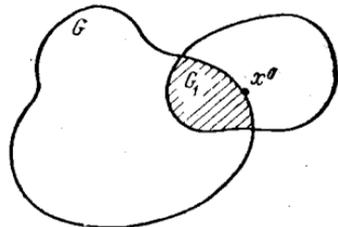


Рис. 13.22.

Если функция f неотрицательна на G , то предел (2), конечный или бесконечный, всегда существует, потому что выражение под знаком предела при монотонном стремлении ε к нулю не убывает.

В случае конечного предела принято писать:

$$\int_G f dx < \infty,$$

а в случае бесконечного —

$$\int_G f dx = \infty.$$

Ясно, что для неотрицательной функции одной переменной при $x^0 \in (a, b)$ определения интеграла в смысле главного значения и несобственного риманова интегралов совпадают — из существова-

ния предела суммы слева в (3) следует существование пределов каждого из двух слагаемых этой суммы.

Можно еще, очевидно, сказать, что *несобственный интеграл от неотрицательной на G описанной выше функции существует тогда и только тогда, когда выражение под знаком предела в (2) ограничено константой M , не зависящей от $\varepsilon > 0$* .

Можно дать еще одно эквивалентное определение: *несобственный интеграл по G от неотрицательной функции с единственной особенностью в точке $x^0 \in G$ есть предел*

$$\int_G f dx = \lim_{n \rightarrow \infty} \int_{G - \lambda_n} f dx, \quad (5)$$

где λ_n — области, обладающие следующими свойствами:

- 1) $x^0 \in \lambda_n$,
- 2) $\lambda_n \supset \lambda_{n+1}$,
- 3) диаметр $d(\lambda_n) \rightarrow 0$ ($n \rightarrow \infty$).

Если на G заданы две неотрицательные функции f и φ , интегралы от которых имеют единственную особенность в x^0 , и $f(x) \leq \varphi(x)$ ($x \in G$), то для любого $\varepsilon > 0$

$$\int_{G_\varepsilon} f dx \leq \int_{G_\varepsilon} \varphi dx.$$

Обе части этого неравенства монотонно возрастают при убывании ε , поэтому после перехода к пределу при $\varepsilon \rightarrow 0$ получим неравенство

$$\int_G f dx \leq \int_G \varphi dx, \quad (6)$$

члены которого могут быть конечными и бесконечными. Из конечности интеграла справа в (6) следует конечность интеграла слева, а из бесконечности интеграла слева в (6) следует бесконечность интеграла справа.

Интеграл (1), имеющий единственную особенность в конечной точке x^0 , называется *абсолютно сходящимся*, если сходится интеграл

$$\int_G |f| dx < \infty \quad (7)$$

от абсолютной величины $f(x)$. Если интеграл (1) абсолютно сходится, то он сходится, потому что из (7) следует, что для любого $\varepsilon > 0$ найдется такое $\delta > 0$, что

$$\varepsilon > \int_{G_{\delta_1} - G_{\delta_2}} |f| dx \geq \left| \int_{G_{\delta_1} - G_{\delta_2}} f dx \right|, \quad 0 < \delta_1 < \delta_2 < \delta.$$

Пример 1. Рассмотрим интеграл

$$\int_{\Omega} \frac{dx}{r^\alpha}, \quad (8)$$

где $r = \sqrt{x_1^2 + \dots + x_n^2}$ и Ω — единичный шар в n -мерном пространстве с центром в начале координат.

При $\alpha > 0$ (8) есть, очевидно, несобственный интеграл с единственной особенностью в нулевой точке. Его величина определяется как предел

$$\int_{\Omega} \frac{dx}{r^\alpha} = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \int_{\Omega_\varepsilon} \frac{dx}{r^\alpha}.$$

Переход к полярным координатам

$$x_1 = r \cos \varphi_1,$$

$$x_2 = r \sin \varphi_1 \cos \varphi_2,$$

$$\dots \dots \dots$$

$$x_{n-1} = r \sin \varphi_1 \sin \varphi_2 \dots \sin \varphi_{n-2} \cos \varphi_{n-1},$$

$$x_n = r \sin \varphi_1 \sin \varphi_2 \dots \sin \varphi_{n-2} \sin \varphi_{n-1}$$

с якобианом

$$I = r^{n-1} \sin \varphi_1^{n-2} \sin \varphi_2^{n-3} \dots \sin \varphi_{n-2}$$

приводит к равенству

$$I_\alpha = \sigma_n \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \int_{\varepsilon}^1 r^{n-\alpha-1} dr, \quad (9)$$

где $\sigma_n = 2\pi^{n/2}/\Gamma(n/2)$ есть площадь поверхности сферы единичного шара в n -мерном пространстве.

Из (9) следует, что

$$I_\alpha < \infty, \quad \text{если } \alpha < n,$$

$$I_\alpha = \infty, \quad \text{если } \alpha \geq n.$$

Этот пример можно обобщить, рассматривая интеграл

$$\int_{\Omega} \frac{|\varphi(x)| dx}{r^\alpha}, \quad (10)$$

где φ — непрерывная функция на Ω . Положим

$$M = \max_{x \in \Omega} |\varphi(x)|.$$

При $\alpha < n$

$$\int_{\Omega} \frac{|\varphi(x)| dx}{r^\alpha} \leq M \int_{\Omega} \frac{dx}{r^\alpha} < \infty,$$

т. е. интеграл (10) абсолютно сходится.

Пусть теперь $\alpha \geq n$ и $|\varphi(0)| > 0$. Тогда существует шар ω с центром в нулевой точке, настолько малый, что на нем $|\varphi(x)| > \frac{|\varphi(0)|}{2} = m > 0$.

Поэтому

$$\left| \int_{\omega} \frac{\varphi(x)}{r^\alpha} dx \right| = \int_{\omega} \frac{|\varphi(x)|}{r^\alpha} dx \geq m \int_{\omega} \frac{1}{r^\alpha} dx = \infty,$$

и, следовательно, интеграл (10) при $\alpha \geq n$ расходится.

Понятие кратного интеграла в смысле Римана определяется для измеримой, следовательно, ограниченной области. Если область неограничена, то при известных условиях можно ввести понятие несобственного интеграла.

Пусть в n -мерном пространстве задано неограниченное множество G , обладающее тем свойством, что любой шар $\omega(R)$ с центром в нулевой точке и радиуса R пересекается с G по измеримому множеству $G(R) = G \cap \omega(R)$. Пусть, далее, на G определена функция $f(x)$, интегрируемая на $G(R)$ для любого R . В этом случае будем говорить, что f имеет единственную особенность в бесконечно удаленной точке (или на бесконечности), и определим несобственный интеграл от f на G как предел

$$\lim_{R \rightarrow \infty} \int_{G(R)} f dx = \int_G f dx. \quad (11)$$

Все, что мы говорили о несобственном интеграле с единственной особенностью в конечной точке x^0 , можно повторить с понятными видоизменениями для несобственного интеграла, имеющего единственную особенность на бесконечности. Нет необходимости это делать.

Пример 2. Интеграл

$$I_\alpha = \int_{r>1} \frac{dx}{r^\alpha} = \lim_{R \rightarrow \infty} \int_{1 < r < R} \frac{dx}{r^\alpha}$$

с помощью введения полярных координат сводится к выражению

$$I_\alpha = \sigma_n \lim_{R \rightarrow \infty} \int_1^R r^{n-\alpha-1} dr = \begin{cases} \frac{\sigma_n}{n-\alpha}, & \alpha > n, \\ \infty, & \alpha \leq n. \end{cases}$$

Наконец, может быть более общий случай, когда замыкание области G , где задана функция f , может быть разбито на конечное число попарно пересекающихся разве что по своим границам замыканий открытых множеств

$$\bar{G} = \bar{G}_1 + \dots + \bar{G}_N. \quad (12)$$

При этом каждый из интегралов $\int_{G_j} f dx$ имеет единственную особенность (особую точку x^j), и если G неограничена, то только один из них имеет в качестве особой точки бесконечно удаленную. Кроме того, все точки x^j различны.

Несобственный интеграл от f на G определяется как сумма

$$\int_G f dx = \sum_{j=1}^N \int_{G_j} f dG. \quad (13)$$

Если хотя бы один интеграл, входящий в эту сумму, расходится, то интеграл слева в (13) считается расходящимся. Подоб-

ным образом этот последний считается абсолютно сходящимся тогда и только тогда, когда абсолютно сходятся все интегралы, входящие в сумму (13).

Мы не будем приводить простые рассуждения, показывающие, что сделанное определение приводит к результату (числу), независимому от возможных способов разбиения G на части.

Пример 3. Очевидно, что интеграл $\int_{R_n} \frac{dx}{r^\alpha}$, где R_n — все n -мерное пространство, расходится при любом действительном α .

Пример 4. Интеграл

$$I = \int_0^\infty \int_0^\infty e^{-x^2-y^2} dx dy$$

можно определить как предел

$$I = \lim_{N \rightarrow \infty} \int_0^N \int_0^N e^{-x^2-y^2} dx dy = \lim_{N \rightarrow \infty} \int_0^N e^{-x^2} dx \int_0^N e^{-y^2} dy = \left(\int_0^\infty e^{-x^2} dx \right)^2,$$

где несобственный интеграл от одной переменной справа сходится. Но если $\Omega(N)$ есть четверть круга из первого квадранта с центром в начальной точке радиуса N и (ρ, θ) — полярные координаты точек плоскости, то

$$I = \lim_{N \rightarrow \infty} \int_{\Omega(N)} e^{-\rho^2} \rho d\rho d\theta = \lim_{N \rightarrow \infty} \int_0^{\pi/2} d\theta \int_0^N e^{-\rho^2} d(\rho^2) = \frac{\pi}{2} \cdot \frac{1}{2} = \frac{\pi}{4}.$$

Отсюда

$$\int_0^\infty e^{-x^2} dx = \frac{\sqrt{\pi}}{2}.$$

Пример 5. Функция $\psi(x)$, равная $e^{-|x|}$ в точках $x = (x_1, \dots, x_n)$ с иррациональными координатами и $-e^{-|x|}$ в остальных точках n -мерного пространства R_n , не является абсолютно интегрируемой, несмотря на то что интеграл

$$\int_{R_n} |\psi| dx < \infty$$

сходится. Ведь $\psi(x)$ всюду разрывна на R_n .

Упражнение Проверить, сводя вопрос к полярным координатам, что для фундаментального решения уравнения теплопроводности v (§ 7.7, упражнение)

$$\int_{-\infty}^\infty \int_{-\infty}^\infty \int_{-\infty}^\infty v dx dy dz = 1 \quad (t_0 > t).$$

Замечание. Пусть ограниченная область Ω имеет дважды непрерывно дифференцируемую гладкую границу S . Обозначим через S_λ принадлежащую Ω поверхность, отстоящую по направ-

лению внутренних нормалей к S на расстоянии $\lambda > 0$ (см. § 7.25), и пусть $\Omega_\lambda \subset \Omega$ — область с границей S_λ .

Если на Ω задана неограниченная функция $f(x)$, но интегрируемая на Ω_λ при любом достаточно малом $\lambda > 0$, то можно определить несобственный интеграл от f на Ω как предел

$$\int_{\Omega} f(x) dx = \lim_{\lambda \rightarrow 0} \int_{\Omega_\lambda} f(x) dx,$$

если он существует.

На основе этого определения можно ввести также понятие абсолютно сходящегося интеграла.

Данное определение несобственного интеграла для функции, имеющей особенности вдоль границы области, но идее соответствует определению (2), рассматриваемому в этом параграфе. Более жесткое определение было дано в § 12.22. Для неотрицательной функции оба они для указанной здесь области, конечно, совпадают. Но данное определение является более общим, потому что можно показать, что если интеграл в смысле § 12.22 сходится, то он сходится абсолютно. Данное определение уже применялось при выводе обобщенной теоремы Гаусса — Остроградского (см. конец § 13.5, §§ 13.6, 13.10).

§ 13.14. Равномерная сходимость несобственного интеграла

Пусть $\Omega \subset R_m$ и $D \subset R_n$ — множества m - и n -мерных пространств, а D , кроме того, измерима. Пусть еще $y^0 \in \bar{D}$ и ω_δ обозначает открытый шар радиуса δ с центром в y^0 .

Рассмотрим интеграл

$$F(x) = \int_D f(x, y) dy \quad (x \in \Omega), \quad (1)$$

имеющий единственную особенность в точке y^0 . Таким образом, $f(x, y)$ неограничена по y на D , однако ограничена и интегрируема на $D \setminus \omega_\delta$ при любом $\delta > 0$. По определению *интеграл (1) равномерно сходится* относительно $x \in \Omega$, если он сходится для любого $x \in \Omega$ и для любого $\varepsilon > 0$ можно указать $\delta_0 > 0$ такое, что при любом δ , удовлетворяющем неравенствам $0 < \delta < \delta_0$, имеет место $(D \setminus \omega_\delta = D \cap \omega_\delta)$

$$\left| \int_{D \setminus \omega_\delta} f(x, y) dy \right| \leq \varepsilon \quad (2)$$

для любого $x \in \Omega$. Здесь важно, что δ_0 (и δ) не зависит от $x \in \Omega$.

Введем для положительного $\delta > 0$ интеграл

$$F_\delta(x) = \int_{\bar{D} \setminus \omega_\delta} f(x, y) dy,$$

очевидно, не имеющий особенностей. Неравенство (2) можно переписать так:

$$|F(x) - F_\delta(x)| = \left| \int_{\omega_\delta} f(x, y) dy \right| < \varepsilon,$$

и мы получим, что для любого $\varepsilon > 0$ можно подобрать такое δ_0 , что для всех δ , удовлетворяющих неравенствам $0 < \delta < \delta_0$, и любых $x \in \Omega$

$$|F(x) - F_\delta(x)| < \varepsilon.$$

Но это свойство, как мы знаем, выражает, что

$$\lim_{\delta \rightarrow 0} F_\delta(x) = F(x) \text{ равномерно на } \Omega \quad (3)$$

Очевидно, и наоборот — из (3) следует (2).

Таким образом, равенство (3) можно рассматривать как другое эквивалентное определение равномерной сходимости интеграла (1) на Ω .

Справедлива теорема.

Теорема 1. Если функция $f(x, y)$ непрерывна на $\overline{\Omega} \times \overline{D}$, за исключением точек (x, y^0) , и интеграл (1) равномерно сходится относительно $x \in \overline{\Omega}$, то он есть непрерывная функция от $x \in \overline{\Omega}$.

Доказательство. Из условия теоремы следует, что функция $f(x, y)$ непрерывна в точках (x, y) , принадлежащих замкнутому ограниченному множеству

$$\overline{\Omega} \times (\overline{D} \setminus \omega_\delta), \quad (4)$$

где $\overline{D} \setminus \omega_\delta$ к тому же измеримо.

Поэтому функции $F_\delta(x)$ непрерывны на $\overline{\Omega}$ (см. теорему 1 § 12.13). Кроме того, $F_\delta(x) \rightarrow F(x)$ при $\delta \rightarrow 0$ равномерно на $\overline{\Omega}$. Но тогда на основании теоремы 2 § 11.7 функция $F(x)$ непрерывна на $\overline{\Omega}$.

Правда, эта теорема была доказана для последовательности функций $\{f_n\}$, зависящих от натурального параметра n , но она, очевидно, верна и доказательство ее аналогично, если считать, что n непрерывно стремится к некоторому числу n_0 .

Теорема 2. При условиях теоремы 1 и если Ω измеримо (в R_m), функцию $F(x)$:

$$F(x) = \int_D f(x, y) dy \quad (x \in \overline{\Omega}) \quad (5)$$

можно интегрировать по Ω под знаком интеграла:

$$\int_\Omega F(x) dx = \int_D dy \int_\Omega f(x, y) dx. \quad (6)$$

Доказательство. Из доказательства теоремы 1 мы знаем, что при условиях этой теоремы функции $F_\delta(x)$ и $F(x)$ непрерывны

на Ω и $F_\delta(x) \rightarrow F(x)$, $\delta \rightarrow 0$ равномерно на Ω . Это значит, что

$$\eta_\delta = \max_{x \in \Omega} |F_\delta(x) - F(x)| \rightarrow 0, \quad \delta \rightarrow 0. \quad (7)$$

Но тогда

$$\int_{\Omega} F_\delta(x) dx \rightarrow \int_{\Omega} F(x) dx, \quad \delta \rightarrow 0, \quad (8)$$

потому что

$$\left| \int_{\Omega} F_\delta(x) dx - \int_{\Omega} F(x) dx \right| \leq \int_{\Omega} |F_\delta(x) - F(x)| dx \leq \eta_\delta |\Omega| \rightarrow 0, \quad \delta \rightarrow 0. \quad (9)$$

Из (7) следует:

$$\begin{aligned} \int_{D \setminus \omega_\delta} dy \int_{\Omega} f(x, y) dx &= \int_{\Omega} dx \int_{D \setminus \omega_\delta} f(x, y) dy = \\ &= \int_{\Omega} F_\delta(x) dx \rightarrow \int_{\Omega} F(x) dx = \int_{\Omega} dx \int_D f(x, y) dy, \quad \delta \rightarrow 0, \end{aligned} \quad (10)$$

что доказывает равенство (6).

Первое равенство в цепи (10) при любом $\delta > 0$ представляет собой обычную перестановку интегралов по x и y для функции $f(x, y)$ непрерывной на замкнутом измеримом множестве $\Omega \times (\bar{D} \setminus \omega_\delta)$ (см. § 12.12).

Заметим, что интеграл по y в правой части (6) есть несобственный интеграл с единственной особой точкой $y^0 \in \bar{\Omega}$. Существование его доказано.

Теорема 3. Пусть G есть открытое измеримое множество пространства R_n , $y^0 \in \bar{G}$ и $[a, b]$ — отрезок изменения числовой переменной x . Пусть, далее, функция $f(x, y)$ непрерывна и имеет непрерывную частную производную $\frac{\partial f}{\partial x}$ всюду на множестве $[a, b] \times \bar{G}$ ($x \in [a, b]$, $y \in \bar{G}$), за исключением, быть может, точек вида (x, y^0) , в окрестности которых $f(x, y)$ вообще неограничена.

Тогда, если интеграл

$$F(x) = \int_G f(x, y) dy \quad (a \leq x \leq b) \quad (11)$$

сходится и интеграл

$$F_1(x) = \int_G \frac{\partial}{\partial x} f(x, y) dy \quad (12)$$

равномерно сходится относительно $x \in [a, b]$, то интеграл (11) равномерно сходится на $[a, b]$ и

$$F'(x) = F_1(x), \quad (13)$$

т. е. законно дифференцировать F под знаком интеграла:

$$\frac{\partial}{\partial x} \int_G f(x, y) dy = \int_G \frac{\partial}{\partial x} f(x, y) dy. \quad (14)$$

Доказательство этой теоремы основано на следующей теореме, которая уже была доказана (см. § 11.8, теорема 3).

Теорема 4. Пусть задана последовательность непрерывно дифференцируемых на отрезке $[a, b]$ функций $S_n(x)$ ($n = 1, 2, \dots$), сходящаяся по крайней мере в одной точке этого отрезка, и пусть последовательность производных $S'_n(x)$ равномерно на $[a, b]$ сходится к некоторой функции $\varphi(x)$. Тогда последовательность $\{S_n(x)\}$ сходится во всех точках $[a, b]$ и притом равномерно на $[a, b]$ к некоторой непрерывно дифференцируемой функции $S(x)$ и $S'(x) = \varphi(x)$.

В этой формулировке на самом деле можно считать, что n стремится непрерывно к некоторому числу n_0 или пробегая последовательность чисел n_h .

Доказательство теоремы 3. Для $\delta > 0$ положим

$$F_\delta(x) = \int_{G \setminus \omega_\delta} f(x, y) dy.$$

Тогда (см. § 13.12)

$$\frac{\partial}{\partial x} F_\delta(x) = \int_{G \setminus \omega_\delta} \frac{\partial}{\partial x} f(x, y) dy = F_{1\delta}(x),$$

потому что f и $\frac{\partial f}{\partial x}$ непрерывны на $\bar{G} \setminus \omega_\delta$.

По условию для некоторого x

$$F_\delta(x) \rightarrow F(x), \quad \delta \rightarrow 0, \quad x \in [a, b]. \quad (15)$$

Кроме того, в силу равномерной сходимости интеграла (12),

$$\lim_{\delta \rightarrow 0} \frac{\partial}{\partial x} F_\delta(x) = \lim_{\delta \rightarrow 0} F_{1\delta}(x) = F_1(x) \quad (16)$$

равномерно на $[a, b]$.

Из (15) и (16) на основании теоремы 4 следует, что $F(x)$ имеет на $[a, b]$ производную, равную $F_1(x)$.

Во всех доказанных теоремах существенную роль играло свойство несобственного интеграла быть равномерно сходящимся относительно параметра. Если это свойство не имеет места, то интеграл называется *неравномерно сходящимся* относительно параметра. Для неравномерно сходящихся интегралов, вообще говоря, указанные три теоремы не верны.

Важным критерием равномерной сходимости интеграла является *критерий Вейерштрасса*. Его можно сформулировать в виде следующей теоремы:

Теорема 5. Пусть интеграл (1) имеет особенность в точке $y^0 \in D$ для всех $x \in \Omega$. Пусть, кроме того, существует неотрица-

тельная функция $\varphi(y)$ такая, что

$$|f(x, y)| \leq \varphi(y) \text{ для всех } (x, y) \in \Omega \times \bar{D}, \quad (17)$$

и при этом несобственный интеграл

$$\int_D \varphi(y) dy < \infty \quad (18)$$

существует. Тогда интеграл (1) равномерно сходится относительно $x \in \bar{G}$.

Доказательство. Из (18) следует, что для любого $\varepsilon > 0$ можно указать такое $\delta_0 > 0$, что

$$\int_{D\omega_\delta} \varphi(y) dy < \varepsilon \quad (0 < \delta < \delta_0),$$

где ω_δ — шар с центром в y^0 радиуса δ . Поэтому в силу (17)

$$\left| \int_{D\omega_\delta} f(x, y) dy \right| \leq \int_{D\omega_\delta} \varphi(y) dy < \varepsilon$$

для всех $x \in \bar{G}$. Теорема доказана.

Пример 1. Интеграл

$$\psi(a) = \int_0^1 x^{a-1} dx \quad (a > 0) \quad (19)$$

существует для любых $a > 0$. При $a > 0$ он, если имеет, то единственную особую точку $x = 0$. Точнее, при $0 < a < 1$ точка $x = 0$ — особая, а при $a \geq 1$ на отрезке $[0, 1]$ подынтегральная функция непрерывна и интеграл никаких особенностей не имеет. Но при исследовании остатка интеграла на равномерную сходимость можно не думать о том, является ли точка $x = 0$ на самом деле особой или нет. Здесь важно только знать, что если существует у интеграла особая точка, то она есть $x = 0$.

Остаток интеграла, соответствующий точке $x = 0$, равен

$$\left| \int_0^\delta x^{a-1} dx \right| = \frac{\delta^a}{a}.$$

Для произвольного $\varepsilon > 0$ невозможно подобрать $\delta > 0$ так, чтобы остаток был меньше ε для всех $a > 0$, потому что при любом фиксированном $\delta \lim_{a \rightarrow 0} (\delta^a/a) = \infty$ ($a > 0$). Поэтому интеграл (19) сходится неравномерно относительно $a > 0$. Очевидно также, что он неравномерно сходится относительно $a \in (0, a_0)$, где a_0 — произвольное фиксированное положительное число.

Однако на полупрямой $a_0 \leq a < \infty$ ($a_0 > 0$), и тем более на конечном отрезке $[a_0, a_1]$, интеграл (19) сходится равномерно, что может быть доказано с помощью признака Вейерштрасса. В самом деле, если $a_0 \leq a$, то на отрезке $[0, \delta]$, где $0 < \delta < 1$, $x^{a-1} \leq x^{a_0-1}$, а интеграл

$$\int_0^\delta x^{a_0-1} dx < \infty$$

сходится.

Функция $\psi(a)$ непрерывна для всех $a > 0$. В самом деле, зададим произвольное $a_0 > 0$, и пусть

$$0 < a_1 < a_0 < a_2.$$

Подынтегральная функция $x^{a-1} = \varphi(x, a)$ непрерывна на прямоугольнике $\Delta = \{0 \leq x \leq 1, a_1 \leq a \leq a_2\}$, за исключением, быть может, точек с $x = 0$, интеграл (19) равномерно сходится относительно $a \in [a_1, a_2]$. Тогда на основании теоремы 1 $\psi(a)$ непрерывна на $[a_1, a_2]$ и, в частности, в точке $a = a_0$.

Если $a > 0$, то справедлива формула

$$\psi'(a) = \int_0^1 \frac{\partial}{\partial a} x^{a-1} dx = \int_0^1 x^{a-1} \ln x dx. \quad (20)$$

Снова, если мы хотим ее проверить для $a = a_0 > 0$, подбираем числа a_1, a_2 такие, что $0 < a_1 < a_0 < a_2$, и, чтобы применить теорему 3, убеждаемся в равномерной сходимости интеграла (20) относительно $a \in [a_1, a_2]$. Здесь удобно применить признак Вейерштрасса.

Так как $\lim_{x \rightarrow 0} x^\lambda \ln x = 0$ ($\lambda > 0$) и функция $x^\lambda \ln x$ непрерывна на $(0, 1]$, то существует положительная константа C такая, что $|x^\lambda \ln x| \leq C$ ($0 < x \leq 1$). Поэтому при $0 < \lambda < a_1$ на отрезке $[0, 1]$

$$|x^{a-1} \ln x| = |x^{a-\lambda-1} x^\lambda \ln x| \leq C x^{a-\lambda-1} \leq C x^{a_1-\lambda-1}, \quad a \in [a_1, a_2],$$

интеграл справа в (20) равномерно сходится, так как интеграл

$$\int_0^1 C x^{a_1-\lambda-1} dx < \infty$$

сходится. Если еще учесть, что функция $\frac{\partial}{\partial a} x^{a-1} = x^{a-1} \ln x$ непрерывна на прямоугольнике $[0, 1] \times [a_1, a_2]$, за исключением, быть может, точек $(0, a)$, то в силу теоремы 3 равенство (20) верно.

Пример 2. Бэ́та-функция. Функция

$$B(a, b) = \int_0^1 x^{a-1} (1-x)^{b-1} dx \quad (21)$$

называется *бэ́та-функцией*. Интеграл (21), если имеет особенности, то только в точках $x = 0$ и $x = 1$. Поэтому при изучении равномерной сходимости этого интеграла удобно разложить его на два интеграла:

$$B_1(a, b) = \int_0^{1/2} x^{a-1} (1-x)^{b-1} dx,$$

$$B_2(a, b) = \int_{1/2}^1 x^{a-1} (1-x)^{b-1} dx.$$

Интеграл B_1 , если имеет особую точку, то при $x = 0$. Он сходится при $a > 0$ и любом b , потому что

$$\int_0^{1/2} x^{a-1} (1-x)^{b-1} dx \leq M_b \int_0^{1/2} x^{a-1} dx < \infty, \quad M_b = \max_{0 < x < \frac{1}{2}} (1-x)^{b-1},$$

и расходится при $a \leq 0$, потому что

$$\int_0^{1/2} x^{a-1} (1-x)^{b-1} dx \geq m_b \int_0^{1/2} x^{a-1} dx = \infty, \quad m_b = \min_{1/4 < x < 1/2} (1-x)^{b-1} > 0.$$

Аналогично интеграл $B_2(a, b)$ сходится при $b > 0$ и расходится при $b \leq 0$. Поэтому бэта-функция имеет смысл только при $a > 0$ и $b > 0$.

Чтобы показать, что $B_1(a, b)$ непрерывна (относительно (a, b)) в точке (a_0, b_0) ($a_0 > 0, b_0 > 0$), определим прямоугольник $\Delta = \{a_1 \leq a \leq a_2; b_1 \leq b \leq b_2\}$ ($a_1, b_1 > 0$), строго внутри которого находится точка (a_0, b_0) .

Остаток интеграла можно оценить следующим образом:

$$\int_0^\delta x^{a-1} (1-x)^{b-1} dx \leq M_{b_1} \int_0^\delta x^{a-1} dx = M_{b_1} \frac{\delta^a}{a} \leq M_{b_1} \frac{\delta^{a_1}}{a_1}.$$

Можно для любого $\varepsilon > 0$ указать такое $\delta_0 > 0$, что для $0 < \delta < \delta_0$

$$M_{b_1} \frac{\delta^{a_1}}{a_1} \leq \frac{M_{b_1} \delta_0^{a_1}}{a_1} < \varepsilon,$$

т. е. интеграл, определяющий $B_1(a, b)$, равномерно сходится относительно $(a, b) \in \Delta$:

$$\int_0^\delta x^{a-1} (1-x)^{b-1} dx < \varepsilon$$

для любых $(a, b) \in \Delta$ и $0 < \delta < \delta_0$, и так как под интегралом стоит непрерывная функция от (x, a, b) , $x > 0$, $(a, b) \in \Delta$, то B_1 непрерывна в точке (a_0, b_0) . Аналогично устанавливается непрерывность $B_2(a, b)$.

Имеет место

$$\frac{\partial}{\partial a} \int_0^1 x^{a-1} (1-x)^{b-1} dx = \int_0^1 x^{a-1} \ln x (1-x)^{b-1} dx \quad (0 < a, b),$$

так как оба интеграла, входящие в это равенство, сходятся, второй же интеграл, как нетрудно показать, равномерно сходится в достаточно малой окрестности точки a , и, кроме того, подынтегральная функция в правой части равенства непрерывна относительно (x, a) , за исключением точек $(0, a)$. Легко установить, рассуждая аналогично, что существует непрерывная на $[a, b]$ ($a, b > 0$) частная производная

$$\frac{\partial^{k+l} B}{\partial a^k \partial b^l} = \int_0^1 x^{a-1} \ln^k x (1-x)^{b-1} \ln^l (1-x) dx$$

при любых $k, l = 0, 1, \dots$

§ 13.15. Равномерно сходящийся интеграл для неограниченной области

Будем рассматривать интеграл

$$F(x) = \int_D f(x, y) dy \quad (x \in G) \quad (1)$$

на неограниченной области D такой, что при любом $x \in G$ он имеет бесконечно удаленную точку в качестве единственной особой точки. Говорят, что интеграл (1) равномерно сходится относительно $x \in G$, если он сходится для всех $x \in G$, и для любого $\varepsilon > 0$ можно указать не зависящее от x достаточно большое R_0 , такое, что для любого R , удовлетворяющего неравенству $R > R_0$,

$$\left| \int_{D \setminus \omega_R} f(x, y) dy \right| < \varepsilon,$$

где ω_R — шар радиуса R с центром в нулевой точке.

Если функция $f(x, y)$ непрерывна на $\bar{G} \times D$ и интеграл (1) равномерно сходится относительно $x \in G$, то функция $F(x)$ непрерывна на \bar{G} . Если, кроме того, G — измеримое множество, то имеет место равенство

$$\int_G F(x) dx = \int_G dx \int_D f(x, y) dy = \int_D dy \int_G f(x, y) dx. \quad (2)$$

Если теперь x есть числовая переменная, пробегающая отрезок $[a, b]$, и $f(x, y)$ непрерывна вместе со своей частной производной $\frac{\partial f}{\partial x}$ на $[a, b] \times D$, интеграл (1) сходится, а интеграл

$$F_1(x) = \int_D \frac{\partial}{\partial x} f(x, y) dy$$

равномерно сходится относительно $x \in [a, b]$, то $F'(x) = F_1(x)$ или

$$\frac{\partial}{\partial x} \int_D f(x, y) dy = \int_D \frac{\partial}{\partial x} f(x, y) dy. \quad (3)$$

Наконец, если для нашей функции $f(x, y)$ выполняется неравенство $|f(x, y)| \leq \varphi(y)$ ($x \in G$) и существует несобственный интеграл $\int_D \varphi(y) dy$, то интеграл (1) сходится для любого $x \in G$ и притом равномерно (признак Вейерштрасса).

Указанные утверждения аналогичны соответствующим теоремам 1—4 предыдущего параграфа. Они и доказываются совершенно аналогично. Вообще эти утверждения аналогичны соответствующим теоремам о непрерывности, интегрируемости и дифференцируемости равномерно сходящихся рядов функций. Их можно доказать единым образом, вводя более общие несобственные интегралы (Стилтьеса), содержащие в себе как частные случаи, с одной стороны, рассматриваемые здесь интегралы, а с другой — бесконечные ряды.

Пример 1. Гамма-функция. Интеграл

$$\Gamma(a) = \int_0^{\infty} x^{a-1} e^{-x} dx \quad (4)$$

называется *гамма-функцией* или *эйлеровым интегралом первого рода*. Он имеет особую точку $x = \infty$, при $0 < a < 1$ еще особую точку $x = 0$. Поэтому при исследовании его свойств удобно разложить его на два интеграла:

$$\Gamma(a) = \int_0^1 x^{a-1} e^{-x} dx + \int_1^{\infty} x^{a-1} e^{-x} dx = \varphi_1(a) + \varphi_2(a).$$

Первый интеграл равномерно сходится для всех $a \geq a_0 > 0$, каково бы ни было положительное число a_0 . В самом деле,

$$x^{a-1} e^{-x} \leq x^{a_0-1} \cdot 1 = x^{a_0-1} \quad (0 \leq x \leq 1),$$

и так как интеграл

$$\int_0^1 x^{a_0-1} dx < \infty,$$

то наше утверждение вытекает из критерия Вейерштрасса. Относительно всех $a > 0$ первый интеграл сходится неравномерно, потому что при любом $\delta < 1$

$$\int_0^{\delta} x^{a-1} e^{-x} dx \geq m \int_0^{\delta} x^{a-1} dx = \frac{m\delta^a}{a} \rightarrow \infty \quad (a \rightarrow 0), \quad m = \min_{0 \leq x \leq 1} e^{-x},$$

и, таким образом, невозможно для любого $\varepsilon > 0$ подобрать такое δ , чтобы остаток первого интеграла был меньше ε для всех $a > 0$.

Второй интеграл, очевидно, сходится для любого действительного a . Если a_0 — любое число, то для $a \leq a_0$

$$x^{a-1} e^{-x} \leq x^{a_0-1} e^{-x} \quad (1 \leq x < \infty),$$

и так как

$$\int_1^{\infty} x^{a_0-1} e^{-x} dx < \infty,$$

то по критерию Вейерштрасса второй интеграл равномерно сходится для всех $a \leq a_0$. Однако он не сходится равномерно для всех a , потому что для $N > 1$ и $a > 1$

$$\int_N^{\infty} x^{a-1} e^{-x} dx \geq N^{a-1} \int_N^{\infty} e^{-x} dx = N^{a-1} e^{-N} \rightarrow \infty \quad (a \rightarrow \infty)$$

при любом фиксированном N .

Во всяком случае, доказано, что если $a_0 > 0$, то на отрезке $[a_1, a_2]$ ($0 < a_1 < a_0 < a_2$) изменения a оба интеграла $\varphi_1(a)$ и $\varphi_2(a)$ равномерно сходятся и в силу очевидных непрерывных свойств подынтегральной функции гамма-функция непрерывна в a_0 (для любых $a_0 > 0$).

Легко проверяется, что интеграл

$$\int_0^{\infty} \frac{\partial}{\partial a} x^{a-1} e^{-x} dx = \int_0^{\infty} x^{a-1} \ln x e^{-x} dx \quad (5)$$

распадается на два интеграла (от 0 до 1 и от 1 до ∞), равномерно сходящихся на любом отрезке (a_1, a_2) изменения a , где $a_1 > 0$, откуда в силу непрерывности при $x > 0$ подынтегрального выражения (5)

$$\Gamma'(a) = \int_0^{\infty} x^{a-1} \ln x e^{-x} dx.$$

Подобным образом доказывается, что

$$\Gamma^{(h)}(a) = \int_0^{\infty} x^{a-1} (\ln x)^h e^{-x} dx$$

и, таким образом, $\Gamma(a)$ бесконечно дифференцируема ($a > 0$). На самом деле это аналитическая функция от a .

Заметим, что при $a > 1$

$$\begin{aligned} \Gamma(a) &= \int_0^{\infty} x^{a-1} e^{-x} dx = \lim_{N \rightarrow \infty} \left\{ -x^{a-1} e^{-x} \Big|_0^N + (a-1) \int_0^N x^{a-2} e^{-x} dx \right\} = \\ &= (a-1) \Gamma(a-1). \end{aligned} \quad (6)$$

Поэтому при $a = n$ натуральном

$$\Gamma(n+1) = n\Gamma(n) = n(n-1)\Gamma(n-1) = \dots = n! \Gamma(1) = n! \int_0^{\infty} e^{-x} dx = n!, \quad (7)$$

откуда видно, что гамма-функцию естественно рассматривать как обобщение факториала.

Пример 2. Интеграл

$$A(\lambda) = \int_0^{\infty} \frac{\sin \lambda x}{x} dx \quad (-\infty < \lambda < \infty) \quad (8)$$

имеет особенности в бесконечно удаленных точках ($x = \pm\infty$) и сходится для любого указанного λ . Однако он сходится равномерно на множестве $\lambda_0 \leq |\lambda| < \infty$ ($\lambda_0 > 0$) и неравномерно на отрезке $[0, \lambda_0]$. В самом деле, при $\lambda > 0$ его остаточный член

$$\begin{aligned} R_N(\lambda) &= \int_N^{\infty} \frac{\sin \lambda x}{x} dx = \int_N^{\infty} \frac{\sin \lambda x}{\lambda x} d(\lambda x) = \int_{N\lambda}^{\infty} \frac{\sin z}{z} dz = \\ &= \lim_{M \rightarrow \infty} \left\{ -\frac{\cos z}{z} \Big|_{N\lambda}^M - \int_{N\lambda}^M \frac{\cos z}{z^2} dz \right\} = \frac{\cos N\lambda}{N\lambda} - \int_{N\lambda}^{\infty} \frac{\cos z}{z^2} dz, \end{aligned}$$

откуда

$$|R_N(\lambda)| \leq \frac{1}{N\lambda} + \int_{N\lambda}^{\infty} \frac{dz}{z^2} = \frac{1}{N\lambda} + \frac{1}{N\lambda} = \frac{2}{N\lambda}$$

и (для $\lambda_0 \leq \lambda < \infty$)

$$|R_N(\lambda)| \leq \frac{2}{N\lambda_0} \rightarrow 0, \quad \lambda_0 \rightarrow \infty,$$

т. е. для любого $\varepsilon > 0$ можно указать такое N_0 , что $|R_N(\lambda)| < \varepsilon$ для всех $N > N_0$, каково бы ни было $\lambda \in [\lambda_0, \infty)$. С другой стороны, не может быть неравенства

$$\left| \int_{N\lambda}^{\infty} \frac{\sin z}{z} dz \right| < \varepsilon$$

при фиксированном, пусть очень большом, N и для всех $\lambda \in [0, \lambda_0]$, где $\varepsilon > 0$ — любое наперед заданное число. Ведь при фиксированном N и $\lambda \rightarrow 0$ левая часть этого неравенства стремится к (см. ниже (10)) интегралу

$$A = \int_0^{\infty} \frac{\sin z}{z} dz > 0.$$

Имеют место равенства

$$A(\lambda) = \begin{cases} A, & \lambda > 0, \\ 0, & \lambda = 0, \\ -A, & \lambda < 0. \end{cases}$$

Чтобы убедиться в этом, при $\lambda \neq 0$ надо сделать в интеграле (8) подстановку $u = \lambda x$.

Интеграл (8) равномерно сходится для $\lambda \in [N, N']$, где $0 < N < N'$, поэтому, учитывая, что под интегралом стоит непрерывная функция от $(\lambda, x) \in [N, N'] \times [0, \infty)$, получим

$$\int_N^{N'} d\lambda \int_0^{\infty} \frac{\sin \lambda x}{x} dx = \int_0^{\infty} dx \int_N^{N'} \frac{\sin \lambda x}{x} d\lambda = \int_0^{\infty} \frac{\cos Nx - \cos N'x}{x^2} dx. \quad (9)$$

Мы считаем здесь, что функция $\frac{\sin \lambda u}{u}$ равна λ при $u = 0$, и тогда очевидно, что функция $\frac{\sin \lambda x}{x} = \frac{\sin \lambda x}{\lambda x} \lambda$ от (λ, x) непрерывна в любой точке $(\lambda, 0)$, где $\lambda \in [0, \infty)$.

Равенство (9) верно и при $N = 0$, хотя оно пока не доказано, потому что интеграл (8) сходится неравномерно на $[0, N']$. Но его можно получить переходом к пределу в (9) при $N \rightarrow 0$, что законно — ведь разность между значением при $N = 0$ интеграла, стоящего справа в (9), и значением его для какого-либо N равна

$$\int_0^{\infty} \frac{1 - \cos Nx}{x^2} dx = 2 \int_0^1 \frac{\sin^2 \frac{N}{2} x}{x^2} dx + 2 \int_1^{\infty} \frac{\sin^2 \frac{N}{2} x}{x^2} dx = \psi_1(N) + \psi_2(N).$$

При этом $\lim_{N \rightarrow 0} \psi_1(N) = \psi_1(0) = 0$ в силу непрерывности функции $x^{-2} \sin^2 \frac{N}{2} x$ в точках $(N, x) \in [0, 1] \times [0, 1]$ (теорема 1 § 12.13) и $\lim_{N \rightarrow 0} \psi_2(N) = \psi_2(0) = 0$ в силу непрерывности этой функции в точках $(N, x) \in [0, 1] \times [1, \infty]$ и равномерной сходимости интеграла \int_1^{∞} относительно $N \in [0, 1]$ (см. § 13.15).

Если положить в (9) $N = 0$, $N' = 1$ и учесть, что слева в (9) интеграл по x равен A , то получим

$$A = \int_0^{\infty} \frac{1 - \cos x}{x^2} dx = \int_0^{\infty} \left(\frac{\sin \frac{x}{2}}{\frac{x}{2}} \right)^2 d \left(\frac{x}{2} \right) = \int_0^{\infty} \frac{\sin^2 x}{x^2} dx. \quad (10)$$

Пример 3. Докажем равенство

$$I(s) = \int_0^{\infty} e^{-x^2} \cos sx dx = \frac{\sqrt{\pi}}{2} e^{-\frac{s^2}{4}} \quad (-\infty < s < \infty). \quad (11)$$

В самом деле,

$$I'(s) = - \int_0^{\infty} e^{-x^2} x \sin sx dx. \quad (12)$$

Дифференцирование под знаком интеграла здесь законно, потому что несобственные интегралы (11), (12) подчиняются признаку Вейерштрасса

$$\begin{aligned} |e^{-x^2} \cos sx| &\leq e^{-x^2}, & \int_0^{\infty} e^{-x^2} dx < \infty, \\ |e^{-x^2} x \sin sx| &\leq x e^{-x^2}, & \int_0^{\infty} x e^{-x^2} dx < \infty, \end{aligned}$$

кроме того, подынтегральные функции в (11), (12) непрерывны по (s, x) , $s \in (-\infty, \infty)$, $x \in [0, \infty)$.

Интегрируя (12) по частям, получим

$$I'(s) = \frac{1}{2} e^{-x^2} \sin sx \Big|_0^{\infty} - \frac{s}{2} \int_0^{\infty} e^{-x^2} \cos sx dx = -\frac{s}{2} I(s).$$

Здесь $\Big|_0^{\infty} = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \left(\cdot \Big|_{\varepsilon}^{\infty} \right)$.

Мы получили для $I = I(s)$ дифференциальное уравнение

$$\frac{dI}{ds} = -\frac{s}{2} I,$$

решив которое, приняв во внимание, что

$$I(0) = \int_0^{\infty} e^{-x^2} dx = \frac{\sqrt{\pi}}{2}$$

(см. § 13.14, пример 4), получим

$$I(s) = \frac{\sqrt{\pi}}{2} e^{-s^2/4},$$

т. е. (11).

Пример 4. Справедливо равенство

$$\int_0^{\infty} x e^{-x^2} \sin sx \, dx \approx \frac{\sqrt{\pi}}{4} s e^{-\frac{s^2}{4}}$$

(указание: проинтегрировать по частям интеграл и воспользоваться равенством (11)).

У п р а ж н е н и я.

1. Проверить, что интеграл (Пуассона для верхней полуплоскости)

$$U(x, y) = \frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \varphi(t) \frac{y dt}{(x-t)^2 + y^2},$$

где $\varphi(t)$ — граничная интегрируемая на любом конечном отрезке функция, равномерно сходится вместе со своими частными производными на любом ограниченном замкнутом множестве точек (x, y) , принадлежащем верхней полуплоскости ($y > 0!$). Доказать, что U — гармоническая в верхней полуплоскости функция. Учесть, что $y/(x^2 + y^2)$ есть гармоническая функция для $x^2 + y^2 > 0$.

2. Проверить, что интеграл (Пуассона для круга)

$$U(\rho, \theta) = \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} P_{\rho}(t - \theta) \varphi(t) dt$$

(см. § 11.8, пример 3), где $\varphi(t)$ — периода 2π интегрируемая на периоде функция, равномерно сходится на любом круге $\rho < \rho_0$ ($\rho_0 < 1$) вместе со своими частными производными (по ρ и θ).

§ 13.16. Равномерно сходящийся интеграл с переменной особой точкой

В §§ 13.14, 13.15 мы рассматривали несобственный интеграл

$$F(x) = \int_D f(x, y) dy \quad (x \in \Omega) \quad (1)$$

с фиксированной особой точкой y^0 , не изменяющейся при изменении x . В общем случае особая точка зависит от x ($y^0 = \alpha(x)$). Например, это явление имеет место в случае объемного

потенциала

$$F(\mathbf{x}) = \int_D \frac{\mu(y) dy}{r^\lambda} \quad (\mathbf{x} \in R_n), \quad (2)$$

$$0 < \lambda < n, \quad r = |\mathbf{x} - \mathbf{y}| = \left(\sum_1^n (x_j - y_j)^2 \right)^{1/2}.$$

где функция μ непрерывна на \bar{D} — замыкании измеримой области D . Здесь

$$\alpha(\mathbf{x}) = \mathbf{x} \text{ при } \mathbf{x} \in \bar{D},$$

а если $\mathbf{x} \notin \bar{D}$, то интеграл вовсе не имеет особенностей.

Вот еще пример — логарифмический потенциал, представляющий собой криволинейный интеграл

$$\Phi(\mathbf{x}) = \int_C \lambda(\xi) \ln \frac{1}{r} ds, \quad (3)$$

$$\mathbf{x} = (x_1, x_2),$$

где C — гладкий самонепересекающийся контур в плоскости x_1, x_2 , $\lambda(\xi)$ — непрерывная функция на C , s — длина дуги C и

$$r = \sqrt{(x_1 - \xi_1)^2 + (x_2 - \xi_2)^2}.$$

Подобным примером может также служить потенциал простого слоя

$$\psi(\mathbf{x}) = \iint_S \frac{\lambda}{r} dS. \quad (4)$$

Интеграл (4) взят по гладкой поверхности S , принадлежащей трехмерному пространству точек $\mathbf{x} = (x_1, x_2, x_3)$. Обычно S есть граница некоторой ограниченной области, λ — непрерывная функция, заданная на S , r — расстояние от точки \mathbf{x} до точки $\mathbf{u} \in S$, по которой производится интегрирование.

Ниже мы исследуем несобственный интеграл с переменной особой точкой следующего вида:

$$F(\mathbf{x}) = \int_D K(\mathbf{x} - \mathbf{y}(\mathbf{u})) \alpha(\mathbf{x}, \mathbf{u}) d\mathbf{u}, \quad (5)$$

$$\mathbf{x} = (x_1, \dots, x_n) \in \Omega,$$

где $\Omega \subset R_n$ — некоторая область, D — измеримая область, принадлежащая другому, вообще m -мерному пространству ($1 \leq m \leq n$, $D \subset R_m$), $\alpha(\mathbf{x}, \mathbf{u})$ — непрерывная функция от $\mathbf{x} \in \Omega$, $\mathbf{u} \in D$, а $\mathbf{y} = \mathbf{y}(\mathbf{u})$ — непрерывно дифференцируемое отображение $\mathbf{u} \in D$ в $\mathbf{y} \in R_n$, описывающее кусок S m -мерного дифференцируемого многообразия в R_n (см. § 17.1). Наконец, $K(\mathbf{z}) = K(z_1, \dots, z_n)$ —

функция от $z \in R_n$, непрерывная всюду, за исключением точки $z = 0$, в окрестности которой K неограничена.

Интегралы (2), (3), (4) суть частные случаи интеграла (5).

По определению будем говорить, что интеграл (5) равномерно сходится на Ω , если для любого $\varepsilon > 0$ можно указать такое $\delta > 0$, что *)

$$\int_{|x-y(u)| < \delta} |K(x-y(u)) \alpha(x, u)| du < \varepsilon \text{ для всех } x \in \Omega. \quad (6)$$

Здесь интегрирование производится по всем $u \in \bar{D}$, для которых выполняется неравенство выше. Конечно, может случиться, что точка x находится настолько далеко от многообразия S , что множество указанных u — пустое, и тогда интеграл в (6) равен нулю.

Например, интеграл (2) равномерно сходится, потому что ($|\mu(y)| \leq M$, $y \in \bar{D}$; здесь $y = u$, $\mu(y) = \alpha(x, y)$, $K(z) = |z|^{-\lambda}$)

$$\int_{|x-y| < \delta} \frac{|\mu(y)|}{|x-y|^\lambda} dy \leq M \int_{|x-y| < \delta} \frac{dy}{|x-y|^\lambda} = M \int_{|y| < \delta} \frac{dy}{|y|^\lambda} < \varepsilon, \quad (7)$$

если δ при избранном ε достаточно мало. Равномерную сходимость интегралов (3), (4) см. ниже.

Теорема 1. Если интеграл (5) с указанными там условиями сходится равномерно на Ω , то он сходится и абсолютно и F — непрерывная функция от x на Ω .

Доказательство. Зададим $\varepsilon > 0$ и подберем $\delta > 0$ так, чтобы выполнялось неравенство

$$\int_{|x-y(u)| < 3\delta} |K(x-y(u)) \alpha| du < \varepsilon \quad (x \in \Omega). \quad (8)$$

Затем, чтобы доказать непрерывность F в x^0 , положим

$$F(x) = F_1(x) + F_2(x),$$

где

$$\begin{aligned} F_1(x) &= \int_{|x^0-y(u)| < 2\delta} K(x-y(u)) \alpha du, \\ F_2(x) &= \int_{|x^0-y(u)| \geq 2\delta} K(x-y(u)) \alpha du \end{aligned} \quad (9)$$

(интегралы распространены на $u \in \bar{D}$, для которых выполняется неравенство выше).

На шаре \bar{V} , заданном неравенством $|x_x - x^0| \leq \delta$ функция F_2 непрерывна, потому что интеграл, определяющий F_2 , берется по

*) Интеграл (6) берется по открытому множеству и во всяком случае определен корректно в смысле Лебега (см. гл. 19).

замкнутому измеримому множеству \mathcal{E} точек u , а подынтегральная функция от $(x, u) \in V \times \mathcal{E}$ непрерывна вместе с функцией $K(x - y(u))$. Ведь

$$|x - y(u)| \geq |x^0 - y(u)| - |x - x^0| \geq 2\delta - \delta = \delta > 0.$$

Далее F_1 удовлетворяет на V неравенству

$$|F_1(x)| < \varepsilon.$$

Ведь если

$$|x - x^0| < \delta, \quad |x^0 - y(u)| < 2\delta,$$

то

$$|x - y(u)| < 3\delta.$$

По тогда F_1 , согласно лемме 1 § 11.7, непрерывна на шаре $|x - x_0| < \delta$.

Интеграл (5) абсолютно сходится вместе с интегралом (6).

Из теоремы 1 и сказанного об объемном потенциале (2) следует, что он есть непрерывная функция от $x \in R_n$.

Теорема 2. *Справедливо равенство*

$$\frac{\partial}{\partial x_j} \int_D K(x - y(u)) \mu(u) du = \int_D \frac{\partial}{\partial x_j} K(x - y(u)) \mu(u) du, \quad (10)$$

где $\mu(u)$ и ядро $K(x)$, так же как продифференцированное ядро

$$K_1(x) = \frac{\partial}{\partial x_j} K(x),$$

удовлетворяют условиям, изложенным выше (в связи с (5)), а $\mu(u)$ — функция, непрерывная на D .

При $m = 1$ предполагается, что ядро $K(x)$ непрерывно также и при $x = 0$.

Доказательство этой теоремы основывается на следующей лемме:

Лемма 1. *Пусть $\psi(x)$, $F(x)$, $F_\delta(x)$ ($0 < \delta < \delta_0$) — функции, заданные на интервале (a, b) и $x_0 \in (a, b)$. При этом $F_\delta(x)$ непрерывно дифференцируемы, $\psi(x)$ непрерывна и выполняются свойства*

$$F_\delta(x) \rightarrow F(x), \quad \delta \rightarrow 0, \quad x \in (a, b), \quad (11)$$

и для любого $\varepsilon > 0$ найдется $\delta_0 > 0$ такое, что

$$|F'_\delta(x) - \psi(x)| < \varepsilon \quad (12)$$

для всех x , δ , удовлетворяющих неравенствам

$$|x - x_0| < \delta_0, \quad \delta < \delta_0. \quad (13)$$

Тогда

$$F'(x_0) = \psi(x_0), \quad (14)$$

иначе говоря,

$$\left(\lim_{\delta \rightarrow 0} F_\delta(x) \right)_{x=x_0}' = \lim_{\delta \rightarrow 0} F_\delta'(x_0). \quad (14')$$

Доказательство леммы 1. Так как $\psi(x)$ непрерывна, то из (12) следует, что для любого $\varepsilon > 0$ найдется δ_0 такое, что $|F_\delta'(x) - \psi(x_0)| \leq |F_\delta'(x) - \psi(x)| + |\psi(x) - \psi(x_0)| < \frac{\varepsilon}{2} + \frac{\varepsilon}{2} = \varepsilon$ для δ, x , удовлетворяющих (13).

Это показывает, что

$$\lim_{\delta \rightarrow 0, x \rightarrow x_0} F_\delta'(x) = \psi(x_0). \quad (15)$$

Далее, вследствие непрерывной дифференцируемости $F_\delta(x)$, при любых указанных δ

$$F_\delta(x) = F_\delta(x_0) + (x - x_0) F_\delta'(x_0 + \theta(x - x_0)) \quad (0 < \theta < 1),$$

и в силу (15)

$$\frac{F_\delta(x) - F_\delta(x_0)}{x - x_0} = F_\delta'(x_0 + \theta(x - x_0)) \rightarrow \psi(x_0),$$

$$x \rightarrow x_0, \quad \delta \rightarrow 0.$$

Таким образом, для любого $\varepsilon > 0$ найдется $\delta_0 > 0$ такое, что для x, δ , удовлетворяющих (13),

$$\left| \frac{F_\delta(x) - F_\delta(x_0)}{x - x_0} - \psi(x_0) \right| < \varepsilon.$$

Теперь для указанных x перейдем к пределу при $\delta \rightarrow 0$:

$$\left| \frac{F(x) - F(x_0)}{x - x_0} - \psi(x_0) \right| \leq \varepsilon, \\ |x - x_0| < \delta.$$

Этим мы доказали (14).

Примечание. Свойство (12) естественно назвать свойством локальной равномерной сходимости $F_\delta'(x)$ к $\psi(x)$ ($\delta \rightarrow 0$) в точке x_0 . Если заменить в условии леммы 1 это свойство более сильным — равномерной сходимостью $F_\delta'(x)$ к $\psi(x)$ на Ω , то получаем уже известную нам теорему 4 § 13.14.

Доказательство теоремы 2. Докажем равенство (10) для точки

$$x = x \in \Omega.$$

Положим

$$F_\delta(x) = \int_{|x^0 - y(u)| \geq 2\delta} K(x - y(u)) \mu(u) du, \quad (16)$$

$$\frac{\partial}{\partial x_j} F_\delta(x) = \int_{|x^0 - y(u)| \geq 2\delta} \frac{\partial}{\partial x_j} K(x - y(u)) \mu(u) du. \quad (17)$$

Мы уже знаем, что для

$$|\mathbf{x} - \mathbf{x}^0| < \delta, \quad |\mathbf{x}^0 - \mathbf{y}(\mathbf{u})| \geq 2\delta$$

имеет место неравенство

$$|\mathbf{x}^0 - \mathbf{y}(\mathbf{u})| \geq \delta,$$

показывающее, что подынтегральные функции в (16), (17) непрерывны по x, u . Ведь ядра K и $\frac{\partial K}{\partial x_j} = K_1$ имеют особенность только в нулевой точке пространства R_n . Итак, функции $F_\delta(\mathbf{x})$ и $\frac{\partial}{\partial x_j} F_\delta(\mathbf{x})$ непрерывны для

$$|\mathbf{x} - \mathbf{x}^0| < \delta$$

и дифференцирование под знаком интеграла в (17) законно.

Для любого $\mathbf{x} \in \Omega$ существуют также предельные функции

$$\lim_{\delta \rightarrow 0} F_\delta(\mathbf{x}) = \int_D K(\mathbf{x} - \mathbf{y}(\mathbf{u})) \mu(\mathbf{u}) d\mathbf{u} = F(\mathbf{x}),$$

$$\lim_{\delta \rightarrow 0} \frac{\partial}{\partial x_j} F_\delta(\mathbf{x}) = \int_D \frac{\partial}{\partial x_j} K(\mathbf{x} - \mathbf{y}(\mathbf{u})) \mu(\mathbf{u}) d\mathbf{u} = \psi(\mathbf{x}).$$

Они непрерывны на основании теоремы 1. В силу условий, наложенных на K_1 , для любого $\varepsilon > 0$ найдется $\delta_0 > 0$ такое, что

$$\left| \psi(\mathbf{x}) - \frac{\partial}{\partial x_j} F_\delta(\mathbf{x}) \right| = \left| \int_{|\mathbf{x}^0 - \mathbf{y}(\mathbf{u})| < 2\delta} \frac{\partial}{\partial x_j} K(\mathbf{x} - \mathbf{y}(\mathbf{u})) \mu(\mathbf{u}) d\mathbf{u} \right| < \varepsilon$$

для \mathbf{x}, δ , удовлетворяющих (13).

Мы видим, что функции $F_\delta(\mathbf{x})$, рассматриваемые как функции от x_i при фиксированных

$$x_k = x_k^0 \quad (k = 1, \dots, j-1, j+1, \dots, n),$$

удовлетворяют условиям леммы 1, и потому

$$\frac{\partial F}{\partial x_j}(\mathbf{x}^0) = \psi(\mathbf{x}^0).$$

Мы доказали (10) для любого

$$\mathbf{x} = \mathbf{x}^0 \in \Omega.$$

Интеграл справа в (10) есть функция, непрерывная от \mathbf{x} на $\bar{\Omega}$, таким образом, равномерно непрерывная на Ω . Но тогда доказанное для $\mathbf{x} \in \Omega$ равенство (10) можно распространить и на остальные точки \mathbf{x} , если понимать частные производные в обобщенном смысле (см. § 7.11).

Пример 1. При $\lambda < n - 1$ объемный потенциал (2) законно дифференцировать под знаком интеграла:

$$F'_{x_j}(x) = \int_D \mu(y) \frac{\partial}{\partial x_j} \frac{1}{r^\lambda} dy = -\lambda \int_D \mu(y) \frac{x_j - y_j}{r^{\lambda+2}} dy. \quad (18)$$

Здесь наряду с установленными выше фактами, из которых вытекало, что $F(x)$ — непрерывная функция, следует учесть, что подынтегральная функция в (18) имеет вид (5) ($K(x-y) = |x-y|^{-\lambda-2}$, $m = n$, $u(y) = y$) со всеми свойствами, которые там отмечались, и интеграл (18) равномерно сходится, потому что

$$\int_{|x-y| < \delta} \left| \mu \frac{\partial}{\partial x_j} r^{-\lambda} \right| dy \leq M \int_{|x-y| < \delta} \frac{dy}{r^{\lambda+1}} < \varepsilon$$

для достаточно малого δ .

Пример 2. Логарифмический потенциал (3) есть непрерывная функция от $x = (x_1, x_2)$. При $x \notin C$ это следует из простейшей теоремы о непрерывности интеграла по параметру. Поэтому интересно доказать непрерывность $\Phi(x)$ в точках $x \in C$. Пусть $x^0 \in C$, не нарушая общности, можно считать, что $x^0 = (0, 0)$ — начало координат, и при этом в начале координат касательная к C совпадает с осью x_1 . Интеграл (3) представим в виде суммы интегралов по C_1 и C_2 :

$$F(x) = \int_{C_1} \mu(\xi) \ln \frac{1}{r} ds + \int_{C_2} \mu(\xi) \ln \frac{1}{r} ds,$$

где C_1 — малый кусок C , содержащий в себе нулевую точку, а

$$C_2 = C - C_1.$$

Ясно, что интеграл по C_2 непрерывен в нулевой точке, так как вблизи нее подынтегральная функция не имеет особенностей. Будем считать, что дуга C_1 настолько мала, что ее уравнение можно записать в явном виде:

$$x_2 = f(x_1) \quad (|x_1| \leq a).$$

Интеграл

$$F_1(x) = \int_{C_1} \mu(x) \ln \frac{1}{r} ds = \int_{-a}^a \ln \frac{1}{\sqrt{(x_1 - \xi_1)^2 + (x_2 - f(\xi_1))^2}} \lambda(\xi_1) d\xi_1, \quad (19)$$

$$\lambda(\xi_1) = \mu(\xi_1, f(\xi_1)) \sqrt{1 + f'^2(\xi_1)},$$

очевидно, вида (5) ($u = x_1$, $m = 1$, $n = 2$). Его равномерная сходимость относительно точек (x_1, x_2) , принадлежащих некоторому шару V с центром в нулевой точке вытекает из следующих оценок ($M \geq |\lambda(\xi_1)|$, $|\xi_1| < a$):

$$\left| \int_{\sqrt{(x_1 - \xi_1)^2 + (x_2 - f_2(\xi_1))^2} < \delta} \lambda \ln \frac{1}{\sqrt{(x_1 - \xi_1)^2 + (x_2 - f(\xi_1))^2}} d\xi_1 \right| \leq \\ \leq M \left| \int_{|x_1 - \xi_1| < \delta} \ln \frac{1}{|x_1 - \xi_1|} d\xi_1 \right| = M \left| \int_{|\xi_1| < \delta} \ln \frac{1}{|\xi_1|} d\xi_1 \right| < \varepsilon,$$

где δ достаточно мало.

Пример 3. Непрерывность потенциала простого слоя (4) в точке $x^0 \in S$ может быть установлена следующим образом. Не нарушая общности, считаем, что $x^0 = (0, 0, 0)$ есть нулевая точка и при этом плоскость $x_3 = 0$ — касательная в ней к S . Больше того, как выше, рассматриваем интеграл

$$\Psi(x) = \iint_{C_1} \frac{\lambda}{r} ds = \iint_{\sigma} \frac{\mu(\xi_1, \xi_2) d\xi_1 d\xi_2}{\sqrt{(x_1 - \xi_1)^2 + (x_2 - \xi_2)^2 + (x_3 - f(\xi_1, \xi_2))^2}},$$

$$\mu = \lambda \sqrt{1 + \left(\frac{\partial f}{\partial \xi_1}\right)^2 + \left(\frac{\partial f}{\partial \xi_2}\right)^2},$$

где $\xi_3 = f(\xi_1, \xi_2)$, описывающая C_1 , — непрерывно дифференцируемая функция на некоторой области σ плоскости (ξ_1, ξ_2) . Это интеграл типа (5). Его равномерная сходимость следует из того, что соответствующий интеграл, распространенный на точки (ξ_1, ξ_2) , для которых выполняется неравенство

$$\sqrt{(x_1 - \xi_1)^2 + (x_2 - \xi_2)^2 + (x_3 - f_3)^2} < \delta,$$

не превышает

$$M \iint_{\sqrt{(x_1 - \xi_1)^2 + (x_2 - \xi_2)^2} < \delta} \frac{d\xi_1 d\xi_2}{\sqrt{(x_1 - \xi_1)^2 + (x_2 - \xi_2)^2}} =$$

$$= M \iint_{\frac{1}{\sqrt{r^2 + r^2}} < \delta} \frac{d\xi_1 d\xi_2}{\sqrt{\xi_1^2 + \xi_2^2}} < \varepsilon.$$

ЛИНЕЙНЫЕ НОРМИРОВАННЫЕ ПРОСТРАНСТВА. ОРТОГОНАЛЬНЫЕ СИСТЕМЫ

§ 14.1. Пространство C непрерывных функций

Перед чтением этого параграфа рекомендуем еще раз прочесть §§ 6.1, 6.2 и 6.3. К этому мы сделаем добавление о полноте пространства.

Пусть E есть линейное нормированное пространство и последовательность элементов $x_n \in E$, сходится к элементу $x \in E$. Тогда для любого $\varepsilon > 0$ можно указать такое $N > 0$, что выполняется неравенство

$$\|x_n - x\| < \frac{\varepsilon}{2} \quad (n > N).$$

Поэтому, если $n, m > N$, то

$$\|x_n - x_m\| = \|x_n - x + x - x_m\| \leq \|x_n - x\| + \|x - x_m\| < \frac{\varepsilon}{2} + \frac{\varepsilon}{2} = \varepsilon.$$

И мы доказали: если последовательность элементов $x_n \in E$ сходится к некоторому элементу $x \in E$, то она удовлетворяет условию Коши: для любого $\varepsilon > 0$ можно указать такое N , что выполняется неравенство $\|x_n - x_m\| < \varepsilon$ ($n, m > N$).

Обратное утверждение, вообще говоря, неверно. Имеются примеры таких линейных нормированных пространств, что в них можно указать последовательности элементов $\{x_n\}$, удовлетворяющие условию Коши, но не сходящиеся к какому-либо элементу E . С такими пространствами в будущем мы познакомимся (см. § 19.7), а сейчас сделаем следующее определение.

По определению линейное нормированное пространство E называется *полным*, если любая принадлежащая E последовательность $\{x_n\}$, удовлетворяющая условию Коши, сходится к некоторому элементу $x \in E$.

Полное линейное нормированное пространство называют еще *банаховым пространством* *).

Один частный пример банахова пространства нам хорошо известен. Это есть пространство R_1 действительных чисел.

Пространство C . Пусть Ω есть замкнутое ограниченное множество пространства R_n . Совокупность всех непрерывных на Ω

* С. Банах (1892—1945) — польский математик, внесший большой вклад в изучение нормированных пространств.

действительных (комплексных *) функций $f = f(x)$ ($x \in \Omega$) обозначают символом $C = C(\Omega)$. При этом каждой функции $f \in C$ приводят в соответствие число

$$\|f\|_C = \max_{x \in \Omega} |f(x)| \quad (1)$$

— норму f в метрике (пространства) C .

Пространство C непрерывных (на Ω) функций есть линейное нормированное действительное (комплексное) пространство с нулевым элементом $\theta = \theta(x) \equiv 0$.

В самом деле, C есть линейное действительное (комплексное) множество (см. § 6.1). Кроме того (см. § 6.3),

$$1) \|f\|_C \geq 0 \text{ и из равенства } \|f\|_C = 0 \text{ следует, что } f = \theta;$$

$$2) \|\alpha f\|_C = \max_{\Omega} |\alpha f(x)| = |\alpha| \max_{\Omega} |f(x)| = |\alpha| \|f\|_C;$$

$$3) \|f + \varphi\|_C = \max_{\Omega} |f(x) + \varphi(x)| \leq \max_{\Omega} |f(x)| + \max_{\Omega} |\varphi(x)| = \|f\|_C + \|\varphi\|_C.$$

По определению (1) для функций f, f_1, f_2, \dots из C имеют место равенства

$$\|f - f_k\|_C = \max_{x \in \Omega} |f(x) - f_k(x)| \quad (k = 1, 2, \dots). \quad (2)$$

Если правая часть (2) стремится к нулю при $k \rightarrow \infty$, то это значит (см. § 11.7), что последовательность функций $\{f_k\}$ равномерно сходится к f на Ω . Таким образом, сходимость последовательности функций в пространстве (метрике) C эквивалентна равномерной ее сходимости на Ω .

Пусть теперь последовательность функций $f_k \in C$ удовлетворяет (в метрике C) условию Коши, т. е. для любого $\varepsilon > 0$ найдется такое N , что

$$\varepsilon > \|f_k - f_l\|_C = \max_{\Omega} |f_k(x) - f_l(x)|$$

для всех $k, l > N$. Тогда, как было доказано в § 11.7, последовательность $\{f_k\}$ равномерно, а следовательно, и по норме в C сходится к некоторой функции $f \in C$:

$$\|f_k - f\|_C = \max_{\Omega} |f_k(x) - f(x)| \rightarrow 0, \quad k \rightarrow \infty.$$

Таким образом, из того, что последовательность функций $f_k \in C$ удовлетворяет условию Коши, следует, что существует функция $f \in C$, к которой эта последовательность сходится в метрике C , т. е.

$$\lim_{k \rightarrow \infty} f_k = f \quad (\text{в метрике } C).$$

*) Комплексная непрерывная функция определяется равенством $f(x) = \varphi(x) + i\psi(x)$, где φ и ψ действительные непрерывные функции. Следовательно, $\max_{x \in \Omega} |f(x)| = \max_{x \in \Omega} (\varphi^2(x) + \psi^2(x))^{1/2}$.

Мы доказали, что C есть линейное нормированное полное пространство, т. е. банахово пространство.

§ 14.2. Пространства L' , L'_p , L и L_p

Пусть $\Omega \subset R_n$ — открытое множество. Через $L' = L'(\Omega)$ мы обозначим совокупность (пространство) функций f (действительных или комплексных), абсолютно интегрируемых на Ω в римановом, вообще говоря, не собственном смысле*). Норма $f \in L'$ определяется как интеграл

$$\|f\|_{L'} = \int_{\Omega} |f(x)| dx. \quad (1)$$

Если $f = \varphi + i\psi$ — комплексная функция, то

$$\int_{\Omega} |f| dx = \int_{\Omega} \sqrt{\varphi^2 + \psi^2} dx.$$

Тем самым автоматически предполагается, что Ω — измеримое (по Жордану) множество, если оно ограничено, а если не ограничено, то Ω — локально измеримое множество, т. е. такое, что измеримы множества $\omega \cap \Omega$, где $\omega \subset R_n$ — произвольный шар.

Но можно еще рассматривать пространство $L = L(\Omega)$ измеримых в лебеговом смысле на Ω функций f , имеющих конечную норму (1), где интеграл понимается в смысле Лебега (см. гл. 19)**).

Многие факты, которые мы будем получать для функций $f \in L'$, верны или верны с небольшими видоизменениями и для функций $f \in L$. В ряде случаев по этому поводу мы будем делать краткие замечания без доказательств со ссылкой на гл. 19.

Раз уж мы назвали интеграл (1) нормой, то нулевым элементом в***) $L'(L)$ придется считать любую функцию $\theta = \theta(x)$, для которой

$$\int_{\Omega} |\theta(x)| dx = 0. \quad (2)$$

Функция $\theta(x) \equiv 0$ есть пример такой функции, но не единственный (см. ниже теорему 1). В пространстве $L'(\Omega)$ ($L(\Omega)$), не различаются функции $f_1(x)$ и $f_2(x)$, отличающиеся на $\theta(x)$. Как функции они тождественно не равны на Ω , но они определяют один и тот же элемент пространства $L'(\Omega)$ ($f_1 = f_2$).

*) Если $f \in L'$, то интеграл $\int f dx$ имеет конечное число особенностей (см. § 13.13), а $\int |f| dx < \infty$.

**) В этом случае Ω вообще измеримо или локально измеримо по Лебегу.

***) $f \in L'(L)$ обозначает, что $f \in L'$ или $f \in L$.

Покажем, что $L'(\Omega)$ ($L(\Omega)$) есть линейное множество и интеграл (1) удовлетворяет всем свойствам нормы. В самом деле,

1) $\|f\|_L \geq 0$, а из равенства $\|f\|_L = 0$ следует, что $f = \theta$;

2) если $f \in L'(L)$ и α — число, то и $\alpha f \in L'(L)$ и выполняется равенство

$$\|\alpha f\|_L = \int_{\Omega} |\alpha f(x)| dx = |\alpha| \int_{\Omega} |f(x)| dx = |\alpha| \|f\|_L;$$

3) если $f, \varphi \in L'(L)$, то и $f + \varphi \in L'(L)$ и

$$\begin{aligned} \|f + \varphi\|_L &= \int_{\Omega} |f(x) + \varphi(x)| dx \leq \int_{\Omega} |f(x)| dx + \int_{\Omega} |\varphi(x)| dx = \\ &= \|f\|_L + \|\varphi\|_L. \end{aligned}$$

Если $f, f_1, f_2, \dots \in L'(L)$, то

$$\|f - f_k\|_L = \int_{\Omega} |f(x) - f_k(x)| dx \quad (k = 1, 2, \dots). \quad (3)$$

Сходимость $f_k \rightarrow f$ в метрике L , таким образом, эквивалентна стремлению к нулю интеграла в правой части (3). В этом случае еще говорят, что f_k стремится к f в среднем на Ω (см. § 6.3).

Однако пространство L' не полно. Полным является пространство $L = L(\Omega)$ функций, интегрируемых (суммируемых) по Лебегу на Ω (см. § 19.3, свойство 20 и § 19.7).

Теорема 1. Пусть $\theta = \theta(x) \in L'(\Omega)$. Для того чтобы выполнялось равенство

$$\int_{\Omega} |\theta(x)| dx = 0, \quad (4)$$

необходимо и достаточно, чтобы $\theta(x) = 0$ во всех точках множества $\Omega' \subset \Omega$, где $\theta(x)$ непрерывна.

Доказательство. Допустим, что выполняется равенство (4) и существует точка $x^0 \in \Omega'$ непрерывности θ такая, что $|\theta(x^0)| > 0$. Существует тогда шар $\omega \subset \Omega$ с центром в x^0 , на котором $|\theta(x)| > \eta > 0$, и тогда получилось бы противоречие с (4):

$$\int_{\Omega} |\theta(x)| dx \geq \int_{\omega} |\theta(x)| dx \geq \eta |\omega| > 0.$$

Пусть теперь $\theta \in L'(\Omega)$ и $\theta(x) = 0$ для всех $x \in \Omega'$.

Определим множество Ω_ε , полученное выкидыванием из Ω конечного числа шаров радиуса $\varepsilon > 0$ с центром в особых точках интеграла $\int_{\Omega} \theta(x) dx$

и выкидыванием внешности на радиуса $1/\varepsilon$ с центром в нулевой точке.

По теореме Лебега $\Omega \setminus \Omega'$ имеет лебегову меру нуль, поэтому Ω' плотно в Ω , и нижний интеграл, а следовательно, и сам интеграл по Ω_ε от $|\theta(x)|$, равен нулю. Поэтому

$$\int_{\Omega} |\theta(x)| dx = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \int_{\Omega_\varepsilon} |\theta(x)| dx = 0.$$

В лебеговом случае теореме 1 соответствует следующее утверждение (см. § 19.3 свойства 1 и 16):

Пусть $\theta = \theta(x) \in L(\Omega)$. Для того чтобы имело место равенство (4), где интеграл понимается в смысле Лебега, необходимо и достаточно чтобы функция $\theta(x)$ была равна нулю почти всюду на Ω .

Пространства l_p и L_p . Пусть число p удовлетворяет неравенствам $1 \leq p < \infty$. По определению последовательность $\mathbf{a} = \{a_k\}$ чисел (действительных или комплексных) принадлежит пространству l_p , если конечна норма

$$\|\mathbf{a}\|_{l_p} = \left(\sum_1^{\infty} |a_k|^p \right)^{1/p} < \infty. \quad (5)$$

По определению также функция $f(x)$ (действительная или комплексная), определенная на области $\Omega \subset R_n$, принадлежит пространству $L'_p(\Omega)$ ($L'_1(\Omega) = L'(\Omega)$), если интеграл от f на Ω имеет конечное число особенностей и норма

$$\|f\|_{L'_p(\Omega)} = \left(\int_{\Omega} |f(x)|^p dx \right)^{1/p} < \infty \quad (6)$$

конечна. Рассматривают также пространство $L_p(\Omega)$ измеримых по Лебегу на Ω функций с конечным лебеговым интегралом (6) (см. гл. 19).

Пусть $\varphi(u)$, $\psi(v)$ ($u, v \geq 0$) — непрерывные функции, равные нулю соответственно при $u = 0$, $v = 0$, строго возрастающие и взаимно обратные. Рассматривая графики этих функций в плоскости (u, v) , легко убедиться в справедливости неравенства

$$ab \leq \Phi(a) + \Psi(b) \quad (a, b \geq 0),$$

$$\Phi(x) = \int_0^x \varphi(t) dt, \quad \Psi(x) = \int_0^x \psi(t) dt,$$

которое обращается в равенство, лишь если $\varphi(a) = b$.

В случае, когда $\varphi(u) = u^\alpha$, $\psi(v) = v^{1/\alpha}$ ($\alpha > 0$, $1 + \alpha = p$, $\frac{1}{p} + \frac{1}{q} = 1$), получим

$$ab \leq \frac{a^p}{p} + \frac{b^q}{q} \quad (a, b \geq 0),$$

откуда следует, что если

$$\mathbf{a} = \{a_k\} \in l_p, \quad \mathbf{b} = \{b_k\} \in l_q,$$

то

$$\sum_1^{\infty} |a_k b_k| \leq \frac{1}{p} \sum_1^{\infty} |a_k|^p + \frac{1}{q} \sum_1^{\infty} |b_k|^q, \quad (7)$$

а также если $f(x) \in L'_p(\Omega)$ ($L_p(\Omega)$), $\varphi(x) \in L'_q(\Omega)$, ($L_q(\Omega)$), то

$$\int_{\Omega} |f(x) \varphi(x)| dx \leq \frac{1}{p} \int_{\Omega} |f(x)|^p dx + \frac{1}{q} \int_{\Omega} |\varphi(x)|^q dx. \quad (8)$$

Если применить (7) к последовательностям ($\|a\|_{l_p}$, $\|b\|_{l_p} > 0$)

$$\frac{a}{\|a\|_{l_p}} = \left\{ \frac{a_k}{\|a\|_{l_p}} \right\}, \quad \frac{b}{\|b\|_{l_q}} = \left\{ \frac{b_k}{\|b\|_{l_q}} \right\},$$

то получим

$$\frac{1}{\|a\|_{l_p} \|b\|_{l_q}} \sum_1^{\infty} |a_k b_k| \leq \frac{1}{p} + \frac{1}{q} = 1$$

или

$$\sum_1^{\infty} |a_k b_k| \leq \left(\sum_1^{\infty} |a_k|^p \right)^{1/p} \left(\sum_1^{\infty} |b_k|^q \right)^{1/q}, \quad (9)$$

где можно, очевидно, теперь считать также, что один или оба из множителей справа равны нулю.

Аналогично применение (8) к функциям

$$\frac{f(x)}{\|f\|_{L_p(\Omega)}}, \quad \frac{\varphi(x)}{\|\varphi\|_{L_q(\Omega)}}$$

($\|f\|_{L_p(\Omega)}, \|\varphi\|_{L_q(\Omega)} > 0$) приводит к неравенству

$$\frac{1}{\|f\|_{L_p(\Omega)} \|\varphi\|_{L_q(\Omega)}} \int_{\Omega} |f\varphi| dx \leq 1$$

или неравенству

$$\int_{\Omega} |f\varphi| dx \leq \left(\int_{\Omega} |f|^p dx \right)^{1/p} \left(\int_{\Omega} |\varphi|^q dx \right)^{1/q}, \quad (10)$$

верному и если один из множителей справа или оба равны нулю.

Неравенства (9), (10) называются *неравенствами Гельдера**). В случае $p = 2$ первое из них называется *неравенством Коши*, а второе — *неравенством Буняковского***) (см. § 6.2, (7), (9)).

Если $a, b \in l_p$, то

$$\begin{aligned} \sum_1^{\infty} |a_k + b_k|^p &\leq \sum_1^{\infty} |a_k + b_k|^{p-1} |a_k| + \sum_1^{\infty} |a_k + b_k|^{p-1} |b_k| \leq \\ &\leq \left(\sum_1^{\infty} |a_k + b_k|^p \right)^{(p-1)/p} \left(\sum_1^{\infty} |a_k|^p \right)^{1/p} + \left(\sum_1^{\infty} |a_k + b_k|^p \right)^{(p-1)/p} \left(\sum_1^{\infty} |b_k|^p \right)^{1/p}, \end{aligned}$$

где мы применили неравенство Гельдера к каждому слагаемому второго члена цепи. Отсюда

$$\left(\sum_1^{\infty} |a_k + b_k|^p \right)^{1/p} \leq \left(\sum_1^{\infty} |a_k|^p \right)^{1/p} + \left(\sum_1^{\infty} |b_k|^p \right)^{1/p} \quad (11)$$

*) О. Л. Гельдер (1859—1937) — немецкий математик.

***) В. Я. Буняковский (1804—1889) — русский математик, академик.

Аналогично

$$\int_{\Omega} |f + \varphi|^p dx \leq \int_{\Omega} |f + \varphi|^{p-1} |f| dx + \int_{\Omega} |f + \varphi|^{p-1} |\varphi| dx \leq \\ \leq \left(\int_{\Omega} |f + \varphi|^p dx \right)^{(p-1)/p} \left[\left(\int_{\Omega} |f|^p dx \right)^{1/p} + \left(\int_{\Omega} |\varphi|^p dx \right)^{1/p} \right]$$

или

$$\left(\int_{\Omega} |f + \varphi|^p dx \right)^{1/p} \leq \left(\int_{\Omega} |f|^p dx \right)^{1/p} + \left(\int_{\Omega} |\varphi|^p dx \right)^{1/p} \quad (12)$$

Неравенства (11), (12) называются *неравенствами Минковского* *).

Соотношения (7)–(12) выражают также утверждение: вместе с правыми частями неравенств конечны и левые. Из них следует, что l_p , $L'_p(L_p)$ — линейные комплексные или действительные нормированные пространства.

Выражения (5), (6) суть банаховы нормы (см. § 6.3), потому что они наряду с (11), (12) обладают свойствами

$$\|\lambda a\|_{l_p} = |\lambda| \|a\|_{l_p}, \quad \|\lambda f\|_{L_p} = |\lambda| \|f\|_{L_p},$$

где λ — произвольное число, и из равенств $\|a\|_{l_p} = \|f\|_{L_p} = 0$ следует, что $a = 0$ ($a_k = 0$), а $f(x) = 0$ в точках непрерывности (в лебеговой же теории почти всюду).

Таким образом, l_p и $L'_p(L_p)$ — нормированные пространства. Нулевой элемент в l_p есть последовательность нулей ($a_k = 0$, $k = 1, 2, \dots$), нулевой элемент в L'_p есть функция $\theta(x) \in L'_p$, равная нулю в ее точках непрерывности, нулевой же элемент в L_p есть функция, почти всюду в смысле лебеговой меры равная нулю.

Отметим, что если $f \in L'_p(\Omega)$ ($L_p(\Omega)$), где Ω — ограниченное (измеримое) множество, то $f \in L'(\Omega)$ ($L(\Omega)$) и имеет место неравенство (см. (10) при $\varphi \equiv 1$)

$$\int_{\Omega} |f(x)| dx = \int_{\Omega} |f(x) \cdot 1| dx \leq |\Omega|^{1/q} \left(\int_{\Omega} |f(x)|^p dx \right)^{1/p} \\ \left(1 < p < \infty, \frac{1}{p} + \frac{1}{q} = 1 \right), \quad (13)$$

Пространства l_p , $L'_p(L_p)$ при $p = 2$ обладают особыми свойствами — в них можно ввести скалярное произведение. С этой точки зрения они специально изучаются в § 14.3 и еще в § 14.6 (пример 1), где, в частности, доказывается, что l_2 — полное пространство. Совершенно аналогично можно доказать, что l_p при любом p есть тоже полное пространство.

§ 14.3. Пространство $L'_2(L_2)$

Пусть G есть измеримое (ограниченное) множество и $L_{2,r}(G)$ — совокупность всевозможных интегрируемых по Риману на G функций (комплексных или действительных). Очевидно, $L_{2,r}(G)$

*) Г. Минковский (1864—1909) — немецкий математик и физик.

есть линейное (комплексное или действительное) множество. Любым принадлежащим к $L_{2,r}(G)$ функциям φ, ψ можно привести в соответствие число

$$(\varphi, \psi) = (\varphi, \psi)_G = \int_G \varphi(x) \bar{\psi}(x) dx, \quad (1)$$

представляющее собой обычный риманов (собственный) интеграл. Оно удовлетворяет трем свойствам скалярного произведения (см. § 6.2). В самом деле, для $\varphi, \psi, \chi \in L_{2,r}(G)$

$$1) \overline{(\varphi, \psi)_G} = \int_G \bar{\varphi} \psi dx = (\psi, \varphi)_G,$$

$$2) (\alpha\varphi + \beta\psi, \chi)_G = \alpha(\varphi, \chi)_G + \beta(\psi, \chi)_G,$$

3) $(\varphi, \varphi)_G \geq 0$ и из равенства $(\varphi, \varphi)_G = 0$ следует, что $\varphi(x) = \theta(x)$ (см. § 14.2 (2)), где θ — интегрируемая по Риману функция, интеграл от квадрата модуля которой равен нулю. Но тогда, как было показано в § 6.2 для любых двух функций $\varphi, \psi \in L_{2,r}(G)$ имеет место неравенство

$$\int_G |\varphi(x) \bar{\psi}(x)| dx \leq \left(\int_G |\varphi(x)|^2 dx \right)^{1/2} \left(\int_G |\psi(x)|^2 dx \right)^{1/2}. \quad (2)$$

Пусть теперь Ω есть открытое множество, может быть неограниченное, но такое, что пересечение его с любым шаром есть измеримое множество. Обозначим через $L'_2 = L'_2(\Omega)$ совокупность определенных на Ω комплексных или действительных функций f , интегралы от которых $\int_G f dx$, если имеют, то конечное число особенностей, причем $|f(x)|^2 \in L'(\Omega) = L'$ (см. § 14.2).

Зададим две произвольные функции $\varphi, \psi \in L'_2(\Omega)$. Введем множество Ω_ε ($\varepsilon > 0$), которое получается из Ω выкидыванием из него конечной системы шаров радиуса ε с центрами в точках, где интегралы от φ и ψ по Ω имеют особенности, и, если Ω неограничено, выкидыванием также шара $|x| \geq \varepsilon^{-1}$. Если интегралы от φ и ψ вовсе не имеют особых точек, то считаем $\Omega_\varepsilon = \Omega$.

Таким образом, $\varphi, \psi \in L_{2,r}(\Omega_\varepsilon)$ при любом $\varepsilon > 0$ и

$$\begin{aligned} \int_{\Omega_\varepsilon} |\varphi(x) \bar{\psi}(x)| dx &\leq \left(\int_{\Omega_\varepsilon} |\varphi(x)|^2 dx \right)^{1/2} \left(\int_{\Omega_\varepsilon} |\psi(x)|^2 dx \right)^{1/2} \leq \\ &\leq \left(\int_{\Omega} |\varphi(x)|^2 dx \right)^{1/2} \left(\int_{\Omega} |\psi(x)|^2 dx \right)^{1/2}, \end{aligned}$$

и так как $\varepsilon > 0$ произвольно, то существует интеграл *)

$$\int_{\Omega} |\varphi(x) \bar{\psi}(x)| dx \leq \left(\int_{\Omega} |\varphi|^2 dx \right)^{1/2} \left(\int_{\Omega} |\psi|^2 dx \right)^{1/2} \quad (3)$$

*) Это неравенство следует также из § 14.2 (10) при $p = 2$, но здесь оно доказано совершенно другим путем.

Мы доказали, что если $\varphi, \psi \in L'_2(\Omega)$, то $\varphi\bar{\psi} \in L'(\Omega)$ и выполняется неравенство (3). Таким образом, для любых $\varphi, \psi \in L'_2(\Omega)$ имеет смысл интеграл (абсолютно сходящийся)

$$(\varphi, \psi) = \int_{\Omega} \varphi(x) \bar{\psi}(x) dx, \quad (4)$$

понимаемый в римановом, вообще несобственном, смысле. Легко проверяется, что он удовлетворяет трем свойствам скалярного произведения, если считать, что нулевой элемент есть функция $\theta = \theta(x) \in L_2$, для которой

$$\int_{\Omega} |\theta(x)|^2 dx = 0$$

(см. предыдущий параграф).

Теперь можно, как это пояснено в §§ 6.2, 6.3, ввести для функций $f \in L'_2$ норму

$$\|f\|_{L_2} = \left(\int_{\Omega} |f|^2 dx \right)^{1/2}$$

с которой L'_2 становится нормированным пространством. Если последовательность функций $f_k \in L'_2$ сходится по норме к функции $f \in L'_2$, то это значит, что

$$\|f - f_k\|_{L_2} = \left(\int_{\Omega} |f(x) - f_k(x)|^2 dx \right)^{1/2} \rightarrow 0, \quad k \rightarrow \infty.$$

Говорят в этом случае, что последовательность $\{f_k\}$ сходится к f на Ω в смысле среднего квадратического.

Пространство L'_2 (так же как L') не полно. Полным является пространство $L_2 = L_2(\Omega)$ измеримых по Лебегу на Ω функций с интегрируемым по Лебегу квадратом их модуля. Пространство L_2 называют гильбертовым пространством в честь Гильберта (1862—1943), одного из крупнейших немецких математиков.

Конечно, пространство L_2 более совершенно, чем L'_2 , по оперированию с L_2 требует знания интеграла Лебега. С другой стороны, L'_2 охватывает достаточно широкий класс функций, часто только и нужных.

Заметим, что если функция $f \in L'_2(\Omega)$ и Ω ограничено, то $f \in L'(\Omega)$ (см. § 14.2, (13)). Например, функция $x^{-\alpha} \in L'_2(0, 1) \subset L'(0, 1)$, если $\alpha < 1/2$. При выполнении неравенств $1/2 \leq \alpha < 1$ функция $x^{-\alpha}$ не принадлежит к $L_2(0, 1)$, но принадлежит к $L'(0, 1)$. Далее, $x^{-\alpha} \in L'_2(1, \infty)$, если $\alpha > 1/2$, но $x^{-\alpha} \in L'(1, \infty)$, только если $\alpha > 1$.

§ 14.4. Приближение финитными функциями

Носителем функции $\varphi(x)$ называется замыкание множества точек x , где $\varphi(x) \neq 0$.

Функция $\varphi(x)$ называется *финитной в открытом множестве* $\Omega \subset R_n$, если она определена на R_n и имеет ограниченный носитель F , принадлежащий к Ω ($F \subset \Omega$). Ограниченный носитель F часто называют *компактным носителем*, подчеркивая этим названием, что из всякой последовательности точек $x^k \in F \subset R_n$ можно выделить подпоследовательность, сходящуюся к некоторой точке $x^0 \in F$.

Функцию $\varphi(x)$ мы будем называть *кусочно постоянной*, если существует конечная система не пересекающихся попарно прямоугольников (прямоугольных параллелепипедов с ребрами, параллельными осями координат), на каждом из которых φ постоянна и, кроме того, $\varphi = 0$ вне этих прямоугольников. Эти прямоугольники Δ могут быть замкнутыми, открытыми и полукрытыми (одна грань Δ может принадлежать, а другая не принадлежать к Δ).

Очевидно, *кусочно постоянная функция финитна в R_n* .

Справедлива

Теорема 1. *Для всякой функции $f \in L_p(\Omega)$ ($L_p(\Omega)$) и всякого $\varepsilon > 0$ найдется финитная в Ω кусочно постоянная или непрерывная *) функция φ такая, что*

$$\int_{\Omega} |f(x) - \varphi(x)|^p dx < \varepsilon \quad (1 \leq p < \infty). \quad (1)$$

Доказательство теоремы 1 мы поясним сначала на графиках в случае $p = 1$ и когда функция $f(x)$ задана на оси x .

На рис. 14.1, а изображена функция f , имеющая особенности в точках $-\infty, 0, +\infty$, которую мы будем считать принадлежащей $L'(-\infty, \infty)$. При достаточно малом $\delta > 0$ и большом N для функции $\psi(x)$, изображенной на том же рис. 14.1, а жирной линией, справедливо

$$\int_{-\infty}^{\infty} |f(x) - \psi(x)| dx \leq \frac{\varepsilon}{3}.$$

На $(-N, -\delta), (\delta, N)$ функция $f(x) = \psi(x)$ изображена непрерывной, но она может быть и разрывной, однако интегрируемой, для нее можно указать ступенчатую функцию $\chi(x)$ с конечным числом ступенек такую, что

$$\int_{-\infty}^{\infty} |\psi(x) - \chi(x)| dx < \frac{\varepsilon}{3}.$$

*) Непрерывная можно заменить на бесконечно дифференцируемая, см. свойство 4 § 18.2.

Остается приблизить $\chi(x)$ непрерывной финитной функцией $\varphi(x)$. Это сделано на рис. 14.1, б.

Формальное доказательство теоремы 1 следует из приводимых ниже теорем 2, 3, 4*).

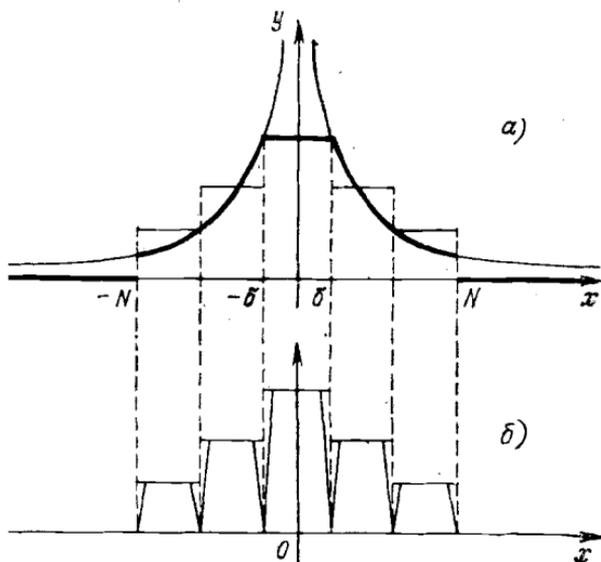


Рис. 14.1.

Теорема 2. Функцию $f \in L'_p(\Omega)$, $1 \leq p < \infty$ (см. § 14.2, 14.3) можно приблизить в своей метрике $L_p(\Omega)$ (с любой степенью точности) ограниченной функцией $\psi \in L'_p(\Omega)$ с компактным носителем.

Доказательство. Если Ω — ограниченное множество и f ограничена на нем, то можно взять $\psi = f$.

В противном случае интеграл $\int_{\Omega} f dx$ имеет особые точки. Пусть Ω_{η} ($\eta > 0$) есть множество (ограниченное), получаемое из Ω выкидыванием из него конечной системы шаров (замкнутых) радиуса η с центрами в особых точках интеграла $\int_{\Omega} f dx$ и, если Ω неограничено, выкидыванием еще шара $|x| \geq \eta^{-1}$.

Положим

$$\psi(x) = \begin{cases} f(x) & \text{на } \Omega_{\eta} \\ 0 & \text{на } \Omega - \Omega_{\eta}. \end{cases}$$

* Теорема 1 в случае L (следовательно, и L') вытекает из § 19.3 (свойство 18), а в случае L_p — из § 18.2 (свойство 4) и доказываемой ниже теоремы 4.

Очевидно, ψ есть ограниченная на Ω функция с компактным носителем, принадлежащая к $L'_p(\Omega)$ и, кроме того, при достаточно малом η

$$\int_{\Omega} |f(x) - \psi(x)|^p dx = \int_{\Omega - \Omega_\eta} |f|^p dx < \varepsilon. \quad (2)$$

Теорема 3. *Интегрируемую по Риману на открытом множестве Ω функцию f можно приблизить с любой степенью точности в метрике $L_p(\Omega)$ кусочно постоянной финитной в Ω функцией φ , удовлетворяющей неравенству*

$$|\varphi(x)| \leq K = \sup_{x \in \Omega} |f(x)|, \quad (3)$$

если f действительна, и неравенству

$$|\varphi(x)| \leq 2K, \quad (4)$$

если f комплексна.

Доказательство. Пусть пока f — действительная функция. Так как она интегрируема на Ω , то для произвольного $\varepsilon > 0$ можно указать прямоугольную h -сетку такую, что нижняя интегральная сумма f , распространенная на кубы Δ_j ($j = 1, \dots, N$) сетки, полностью принадлежащие к Ω , отличается от интеграла $\int_{\Omega} f dx$ менее чем на ε :

$$\int_{\Omega} f dx - \sum_{j=1}^N m_j |\Delta_j| < \frac{\varepsilon}{2}, \quad m_j = \inf_{x \in \Delta_j} f(x).$$

Определим кусочно постоянную функцию (очевидно, удовлетворяющую (3)):

$$\varphi(x) = \begin{cases} m_j & \text{на } \Delta_j, \\ 0 & \text{вне } \sum_1^N \Delta_j = G \end{cases}$$

(чтобы φ была однозначной, можно определить ее на открытых или полуоткрытых Δ). Ясно, что $\varphi(x)$ имеет носитель, принадлежащий к G , и что выполняется неравенство (3). Учитывая, что $\varphi(x) \leq f(x)$ на G , получим

$$\begin{aligned} \int_{\Omega} |f(x) - \varphi(x)| dx &= \int_{\Omega} (f(x) - \varphi(x)) dx + \int_{\Omega - G} |f| dx = \\ &= \left(\int_{\Omega} f dx - \sum m_j |\Delta_j| \right) + \int_{\Omega - G} (|f| - f) dx < \frac{\varepsilon}{2} + \frac{\varepsilon}{2}, \end{aligned}$$

если шаг h сетки взять достаточно малым, чтобы выполнялось неравенство

$$\int_{\Omega - G} (|f| - f) dx \leq 2 \int_{\Omega - G} |f| dx < \frac{\delta}{2}.$$

Это возможно, потому что f ограничена на Ω , а мера $|\Omega - G|$ может быть сделана как угодно малой при достаточно малом h .

Мы доказали теорему для действительной функции f и метрики $L(\Omega)$, докажем ее теперь в случае приближения действительной функции в $L_p(\Omega)$ ($1 < p < \infty$). Для этого, пользуясь уже доказанным для заданного

$\varepsilon > 0$, подберем кусочно постоянную функцию φ с носителем в Ω , удовлетворяющую неравенству (3), так, чтобы

$$\left(\int_{\Omega} |f(x) - \varphi(x)| dx \right)^{1/p} < \frac{\varepsilon}{|\Omega|^{(p-1)/p} (2K)^{(p^2-1)/p}}.$$

Но тогда (см. § 14.2 (10))

$$\begin{aligned} \int_{\Omega} |f - \varphi|^p dx &= \int_{\Omega} |f - \varphi|^{1/p} |f - \varphi|^{(p^2-1)/p} dx \leq \\ &\leq \left(\int_{\Omega} |f - \varphi| dx \right)^{1/p} \left(\int_{\Omega} |f - \varphi|^{p+1} dx \right)^{(p-1)/p} \leq \\ &\leq \frac{\varepsilon}{|\Omega|^{(p-1)/p} (2K)^{(p^2-1)/p}} \left(\int_{\Omega} (2K)^{p+1} dx \right)^{(p-1)/p} = \varepsilon, \end{aligned}$$

и теорема доказана и в случае $L'_p(\Omega)$.

Если $f = f_1 + if_2$ — комплексная функция, удовлетворяющая условиям теоремы, то ее действительная и мнимая компоненты f_1 и f_2 тоже удовлетворяют этим условиям. Но для последних уже доказано существование кусочно постоянных действительных функций φ_1, φ_2 , соответственно их приближающих (в метрике $L_p(\Omega)$). Но тогда функция $\varphi = \varphi_1 + i\varphi_2$, очевидно, кусочно постоянная и финитная в Ω , приближает f , и выполняется неравенство (4).

Теорема 4. *Кусочно постоянную функцию $f(x)$ с носителем Ω можно приблизить (с любой степенью точности) в метрике $L_p(\Omega)$ непрерывной функцией $\varphi(x)$, финитной в открытом ядре Ω .*

Заметим, что, согласно определению кусочно постоянной функции, Ω есть сумма конечного числа прямоугольников со сторонами, параллельными осям координат.

Доказательство. Докажем сначала теорему для простейшей кусочно постоянной функции $f(x)$, равной числу m на прямоугольнике Δ и нулю вне его. Пусть $\Delta' \subset \Delta'' \subset \Delta$ — прямоугольники, имеющие тот же центр, что и Δ . Введем непрерывную функцию

$$\varphi_{\Delta}(x) = \begin{cases} 1 & \text{на } \Delta', \\ 0 & \text{вне } \Delta'', \end{cases} \quad (5)$$

линейную на $\Delta'' - \Delta'$ вдоль лучей, выходящих из центра Δ .

Ясно, что $\varphi_{\Delta}(x)$ (а вместе с ней и $\varphi(x) = m\varphi_{\Delta}(x)$) есть непрерывная финитная в открытом ядре Δ функция. Ясно также, что для всякого $\varepsilon > 0$ можно указать прямоугольник Δ' , а вместе с ним и Δ'' , настолько близкий к Δ , что

$$\left(\int_{R_n} |f(x) - \varphi(x)|^p dx \right)^{1/p} < \varepsilon.$$

В общем случае кусочно постоянную функцию $f(x)$, равную соответственно числам m_1, \dots, m_N на некоторых непересекающихся (открытых или полуоткрытых) прямоугольниках $\Delta_1, \dots, \Delta_N$, можно представить в виде суммы

$$f(x) = \sum_1^N f_k(x), \quad f_k(x) = m_k \chi_{\Delta_k}(x)$$

функций, где

$$\chi_{\Delta}(x) = \begin{cases} 1, & x \in \Delta, \\ 0, & x \notin \Delta. \end{cases}$$

По доказанному для любого $\varepsilon > 0$ можно указать непрерывные финитные в открытых ядрах Δ_k функции $\varphi_k(x)$ такие, что

$$\int_{R_n} |f_k - \varphi_k|^p dx < \frac{\varepsilon}{N}.$$

Но функция

$$\varphi(x) = \sum_1^N \varphi_k(x)$$

непрерывна и финитна в открытом ядре $\sum_1^N \Delta_k$ и

$$\int_{\Sigma \Delta_k} |f - \varphi|^p dx = \int_{R_n} |f - \varphi|^p dx = \sum_{k=1}^N \int_{R_n} |f_k - \varphi_k|^p dx < N \frac{\varepsilon}{N} = \varepsilon,$$

а это и требовалось доказать.

Это рассуждение одинаково как для действительных, так и для комплексных функций.

Итак, в частности, доказано, что всякую функцию $f \in L'_p(\Omega)$ можно приблизить в соответствующей метрике кусочно постоянной функцией вида

$$\varphi(x) = \begin{cases} m_k & \text{на } \Delta_k \quad (k = 1, \dots, N), \\ 0 & \text{вне } \sum_1^N \Delta_k, \end{cases} \quad (6)$$

где Δ_k — кубы, попарно не пересекающиеся между собой.

Каждая кусочно постоянная функция есть одна из семейства функций

$$\varphi(x) = f(x; x', \dots, x^N, \eta_1, \dots, \eta_N, m_1, \dots, m_N),$$

зависящих от N векторных параметров x^1, \dots, x^N и $2N$ числовых параметров $\eta_1, \dots, \eta_N; m_1, \dots, m_N$, где x^k — центры кубов, η_k — длины их сторон, а m_k — числа в равенстве (6). Легко видеть, что если уже имеется приближение

$$\left(\int_{\Omega} |f(x) - \varphi_1(x)|^p dx \right)^{1/p} = \varepsilon_1 < \varepsilon$$

функция f при помощи некоторой функции φ_1 из указанного семейства, то всегда можно в последнем взять другую функцию φ , определяемую рациональными параметрами, так мало отличающимися от прежних, что

$$\left(\int_{\Omega} |\varphi_1(x) - \varphi(x)|^p dx \right)^{1/p} < \varepsilon - \varepsilon_1.$$

Но тогда для любой функции $f \in L'_p(\Omega)$ и для любого $\varepsilon > 0$ можно указать кусочно постоянную функцию φ , определяемую рациональными

параметрами и приближающую f в метрике $L'_p(\Omega)$ с точностью до ε :

$$\left(\int_{\Omega} |f(x) - \varphi(x)|^p dx \right)^{1/p} < \varepsilon.$$

Но все такие функции φ (определяемые рациональными параметрами) можно перенумеровать — их счетное множество.

Мы доказали принципиально важную теорему:

Теорема 5. В пространстве $L'_p(\Omega)$ ($L_p(\Omega)$) существует счетная последовательность (кусочно постоянных) функций $\varphi_1(x), \varphi_2(x), \varphi_3(x), \dots$ таких, что какова бы ни была функция $f(x) \in L'_p(\Omega)$ и каково бы ни было $\varepsilon > 0$, найдется такой элемент $\varphi_k(x)$ этой последовательности, что

$$\left(\int_{\Omega} |f - \varphi_k|^p dx \right)^{1/p} < \varepsilon. \quad (7)$$

Факт, который описывается в теореме 5, вполне аналогичен следующему факту: во множестве всех действительных (комплексных) чисел можно указать принадлежащее к нему всюду плотное (см. § 14.5) в нем счетное множество рациональных действительных (соответственно комплексных с рациональными компонентами) чисел.

Теорема 6. Пусть задана функция $f \in L'_p(\Omega)$ ($L_p(\Omega)$). Если Ω — часть $R_n = R$, то будем считать, что f продолжена на R , полагая $f = 0$ вне Ω . Тогда ($1 \leq p < \infty$)

$$\psi(t) = \left(\int_R |f(x+t) - f(x)|^p dx \right)^{1/p} \rightarrow 0, \quad t \rightarrow 0. \quad (8)$$

Доказательство. Функция f , продолжающая, как указано в теореме, функцию $f \in L'_p(\Omega)$ ($L_p(\Omega)$), принадлежит, очевидно, к $L'_p = L_p(R)$ ($L_p = L_p(R)$), и потому к ней применима теорема 1. Зададим $\varepsilon > 0$ и подберем непрерывную финитную в R_n функцию φ такую, что

$$\left(\int_R |f(x) - \varphi(x)|^p dx \right)^{1/p} < \frac{\varepsilon}{3}.$$

Поситель φ — ограниченное множество $F \subset g' \subset g$, где g' и g — некоторые концентрические шары радиусов $\rho' < \rho$. Функция φ непрерывна на замкнутом ограниченном шаре g и потому равномерно непрерывна на нем. Обозначим через $(x', x'' \in g)$

$$\omega(\delta) = \sup_{|x' - x''| < \delta} |\varphi(x') - \varphi(x'')|$$

модуль непрерывности φ на g .

Тогда получим ($|g'|$ — мера g')

$$\begin{aligned} \left(\int_R |f(x+t) - f(x)|^p dx \right)^{1/p} &\leq \left(\int_R |f(x+t) - \varphi(x+t)|^p dx \right)^{1/p} + \\ &+ \left(\int_g |\varphi(x+t) - \varphi(x)|^p dx \right)^{1/p} + \left(\int_R |\varphi(x) - f(x)|^p dx \right)^{1/p} < \\ &< \frac{\varepsilon}{3} + \omega(\delta) |g'|^{1/p} + \frac{\varepsilon}{3} < \varepsilon \quad (|t| < \delta < \rho - \rho'), \end{aligned}$$

если только δ достаточно мало.

§ 14.5. Сведения из теории линейных множеств и линейных нормированных пространств

Пусть E — линейное множество (комплексное или действительное, см. § 6.1). Всякое множество E_1 , принадлежащее E и содержащее вместе с элементом x элемент αx , где α — произвольное число (соответственно комплексное, действительное), и вместе с элементами x, y их сумму $x + y$, очевидно, есть в свою очередь линейное множество.

Конечная система элементов $x_1, \dots, x_n \in E$ называется *линейно независимой*, если из равенства

$$\alpha_1 x_1 + \dots + \alpha_n x_n = \theta$$

следует, что $\alpha_j = 0$ ($j = 1, \dots, n$). В противном случае эта система называется *линейно зависимой*.

Линейное множество E' называется *конечномерным* и при том *n -мерным*, если в нем имеется система из n линейно независимых элементов x_1, \dots, x_n , а всякая система из $n + 1$ элементов линейно зависима. Легко видеть, что в этом случае любой элемент $x \in E'$ единственным образом выражается в виде суммы

$$x = \sum_{k=1}^n \alpha_k x_k, \tag{1}$$

где α_k ($k = 1, \dots, n$) — некоторые числа (комплексные, действительные).

Можно показать, что и, наоборот, если система элементов x_1, \dots, x_n линейно независима, то линейное множество E' элементов вида (1) n -мерно. Для этого достаточно установить, что всякие $n + 1$ элементов E' образуют линейно зависимую систему.

Система функций

$$1, x, x^2, \dots, x^{n-1} \quad (a \leq x \leq b) \tag{2}$$

линейно независима в пространстве $C(a, b)$, потому что нулевым элементом в $C(a, b)$ является функция, тождественно равная

нулю на $[a, b]$, а из равенства

$$\sum_0^{n-1} \alpha_k x^k \equiv 0 \quad (a \leq x \leq b) \quad (3)$$

следует, что $\alpha_0 = \alpha_1 = \dots = \alpha_{n-1} = 0$.

В пространствах $L'_p(a, b)$ система (2) также линейно независима, потому что для того, чтобы сумма $\sum_0^{n-1} \alpha_k x^k$ была нулевым элементом, необходимо и достаточно выполнение равенства

$$\int_a^b \left| \sum_0^{n-1} \alpha_k x^k \right|^p dx = 0,$$

из которого, вследствие непрерывности (см. теорему 1, § 14.2) подынтегральной функции, следует (3) и потому равенство нулю всех α_j ($j = 0, 1, \dots, n-1$).

Поэтому совокупность всех многочленов $P_{n-1}(x)$ ($a \leq x \leq b$) данной степени*) $n-1$ есть линейное n -мерное множество в $C(a, b)$ и $L'_p(a, b)$.

Линейное множество E называется *бесконечномерным*, если в нем можно найти линейно независимую систему x_1, \dots, x_n элементов, как бы ни было велико n . Последовательность элементов

$$x_1, x_2, x_3, \dots \quad (4)$$

называется *линейно независимой*, если любая ее подсистема, состоящая из конечного числа элементов, линейно независима. Такую (бесконечную) последовательность мы будем называть еще *счетной линейно независимой системой элементов*.

В бесконечномерном линейном множестве E существуют счетные линейно независимые системы элементов. В самом деле, любой элемент $x_1 \neq \theta$ образует линейно независимую систему, состоящую из одного элемента. Его будем считать первым элементом последовательности (4), которую мы построим по индукции. Допустим, что в E уже обнаружена линейно независимая система

$$x_1, \dots, x_n. \quad (5)$$

Вследствие бесконечномерности E существует в E элемент x_{n+1} , образующий вместе с элементами (5) линейно независимую систему, так как в противном случае любой элемент $x \in E$ мог бы быть

представлен в виде $x = \sum_{k=1}^n \alpha_k x_k$, где α_k — числа, и множество элементов вида $\sum_1^n \alpha_k x_k$ содержало бы только n линейно независимых элементов.

*) Точнее, степени не выше $n-1$.

Продолжая этот процесс неограниченно, получим последовательность (4), очевидно, линейно независимую. Надо учесть, что если выхватить из последовательности (4) любые n элементов x_{k_1}, \dots, x_{k_n} ($k_1 < k_2 < \dots < k_n$), то они образуют линейно независимую систему; это следует из независимости более широкой системы x_1, x_2, \dots, x_{k_n} .

Последовательность функций $1, x, x^2, \dots$ может служить примером счетной линейно независимой системы в $C(a, b)$ и $L'_p(a, b)$.

Пусть теперь E есть линейное нормированное пространство. Множество $G \subset E$ называется *плотным* в E , если для любого элемента $x \in E$ и любого положительного $\varepsilon > 0$ найдется в G элемент y , для которого

$$\|x - y\| < \varepsilon.$$

В силу этого определения на основании теоремы 1 § 14.4 множество непрерывных (даже бесконечно дифференцируемых) финитных в Ω функций плотно в $L'_p(\Omega)$ (и в $L_p(\Omega)$), также как плотно в этих пространствах множество кусочно постоянных функций, имеющих носитель в Ω .

Вот еще пример. Функцию φ , заданную на отрезке $[a, b]$, называется *полигональной*, если она непрерывна на этом отрезке ($\varphi \in C(a, b)$) и существует такое разбиение последнего, что на каждом его частичном отрезке φ — линейная функция. Для любой функции $f \in C(a, b)$ в силу ее равномерной непрерывности для любого $\varepsilon > 0$ можно указать такую полигональную функцию $\varphi(x)$, что

$$\|f - \varphi\|_{C(a,b)} = \max_{x \in [a,b]} |f(x) - \varphi(x)| < \varepsilon.$$

Следовательно, полигональные функции, определенные на $[a, b]$, образуют плотное в $C(a, b)$ множество.

Пространство E называется *сепарабельным* или *счетномерным*, если оно бесконечномерно и существует счетное плотное в нем множество. Пространство $C(a, b)$ сепарабельно (см. ниже упрежнение).

В силу теоремы 5 § 14.4 (бесконечномерные) пространства $L'_p(\Omega)$ ($L_p(\Omega)$) *сепарабельны*, потому что они содержат в себе счетное плотное в них множество кусочно постоянных функций (см. ниже упрежнение 5).

Множество $M \subset E$ называется *полным* в E , если совокупность всевозможных линейных комбинаций вида $\sum_1^n \alpha_k x_k$, где α_k — числа, а x_k — элементы M , образуют множество, плотное в E .

Теорема 1. *Если в E имеется счетная полная в E линейно независимая система элементов x_1, x_2, x_3, \dots , то E сепарабельно.*

В самом деле, E бесконечномерно, потому что в E имеется линейно независимая система элементов x_1, \dots, x_n , состоящая из n элементов, каково бы ни было натуральное n .

Далее, множество M' сумм $\sum_1^n r_k x_k$, где n — произвольное натуральное число, а r_k ($k = 1, \dots, n$) — произвольные рациональные числа, счетно (эти суммы можно перенумеровать). С другой стороны, для любого элемента $x \in E$ и всякого $\varepsilon > 0$ в силу плотности M в E можно указать такую сумму $\sum_1^n \alpha_k x_k$, что

$$\left\| x - \sum_1^n \alpha_k x_k \right\| < \frac{\varepsilon}{2},$$

а теперь можно взять рациональные числа r_k , настолько близкие к соответствующим α_k , что

$$\left\| \sum_1^n \alpha_k x_k - \sum_1^n r_k x_k \right\| \leq \sum_1^n |\alpha_k - r_k| \|x_k\| \leq K \sum_1^n |\alpha_k - r_k| < \frac{\varepsilon}{2},$$

$$K = \max_{1 \leq k \leq n} \|x_k\|.$$

Поэтому

$$\left\| x - \sum_1^n r_k x_k \right\| \leq \left\| x - \sum_1^n \alpha_k x_k \right\| + \left\| \sum_1^n \alpha_k x_k - \sum_1^n r_k x_k \right\| < \frac{\varepsilon}{2} + \frac{\varepsilon}{2} = \varepsilon,$$

и нам удалось любой элемент $x \in E$ приблизить (аппроксимировать) некоторым элементом из счетного множества M' с любой наперед заданной точностью. Это доказывает сепарабельность E .

Верна также обратная

Теорема 2. Если пространство E сепарабельно, то в нем имеется счетная линейно независимая система элементов, полная в E .

В самом деле, если E сепарабельно, то имеется счетная последовательность, плотная в нем. Тем более можно считать, что эта последовательность полная в E .

Но из полной счетной системы элементов x_1, x_2, \dots всегда можно выделить (вообще говоря, не единственную) линейно независимую последовательность элементов, образующих в свою очередь полную систему.

Например, подпоследовательность

$$x_{n_1}, x_{n_2}, x_{n_3}, \dots \quad (6)$$

удовлетворяет этому свойству, если индексы n_1, n_2, \dots определить следующим образом. Пусть n_1 есть наименьший индекс n , для которого $x_n \neq \theta$. Элемент x_{n_1} образует линейно независимую

систему, состоящую из одного элемента. Далее, если индексы n_1, \dots, n_k определены, то n_{k+1} определяется как наименьшее натуральное n , для которого элементы $x_{n_1}, \dots, x_{n_k}, x_{n_{k+1}}$ образуют линейно независимую систему. Важно, что при каждом k существует такое n_{k+1} , т. е. конструируемая линейно независимая система (6) бесконечна (счетна).

В самом деле, пусть при некотором k не существует n_{k+1} . Положим $z_1 = x_{n_1}, \dots, z_k = x_{n_k}$. Тогда система

$$z_1, \dots, z_k, \tag{7}$$

где k фиксировано, будет обладать свойствами:

- 1) система (7) линейно независима;
- 2) для любого элемента $x \in E$ и любого $\varepsilon > 0$ найдутся такие числа $\alpha_1, \dots, \alpha_k$, что

$$\left\| x - \sum_1^k \alpha_j z_j \right\| < \varepsilon. \tag{8}$$

Справедлива

Лемма 1. Из свойств 1) и 2) следует, что каждому элементу $x \in E$ соответствует система чисел β_1, \dots, β_k (единственная), для которой

$$x = \sum_1^k \beta_j z_j.$$

Но тогда E есть n -мерное пространство, и мы пришли в противоречие с предположением, что E счетномерно.

Лемма 1 особенно просто доказывается в случае, если E есть линейное пространство со скалярным произведением (см. теорему 3, § 14.7). В дальнейшем нам понадобится именно этот случай.

Доказательство леммы 1 базируется на следующей самой по себе интересной лемме.

Лемма 2. Если система элементов y_1, \dots, y_n , принадлежащих E , линейно независима, то существует положительное число $\lambda > 0$ такое, что

$$\lambda \sum_1^n |\alpha_j| \leq \left\| \sum \alpha_j y_j \right\| \tag{9}$$

для любой системы чисел $\alpha_1, \dots, \alpha_n$ (λ вообще зависит от n).

Доказательство. Введем функцию

$$\Phi(\alpha) = \Phi(\alpha_1, \dots, \alpha_n) = \left\| \sum_1^n \alpha_j y_j \right\|$$

от n переменных, определенную на всем n -мерном пространстве R_n . Она непрерывна:

$$\begin{aligned} |\Phi(\alpha) - \Phi(\alpha^0)| &= \left\| \sum_1^n \alpha_j y_j \right\| - \left\| \sum_1^n \alpha_j^0 y_j \right\| \leq \left\| \sum_1^n \alpha_j y_j - \sum_1^n \alpha_j^0 y_j \right\| = \\ &= \left\| \sum_1^n (\alpha_j - \alpha_j^0) y_j \right\| \leq \sum_{j=1}^n |\alpha_j - \alpha_j^0| \|y_j\| \leq K \sum_{j=1}^n |\alpha_j - \alpha_j^0| \rightarrow 0, \quad \alpha \rightarrow \alpha^0, \end{aligned}$$

где

$$K = K_n = \max_{1 \leq j \leq n} \|y_j\|.$$

Кроме того, функция Φ в силу линейной независимости системы элементов y_1, \dots, y_n положительна, каковы бы ни были числа $\alpha_1, \dots, \alpha_n$, за исключением того случая, когда $\alpha_1 = \dots = \alpha_n = 0$. Введем еще в R_n множество Λ точек $\alpha = (\alpha_1, \dots, \alpha_n)$, координаты которых удовлетворяют равенству

$$\|\alpha\|^* = \sum_1^n |\alpha_j| = 1.$$

Λ ограничено, так как координаты его точек удовлетворяют неравенству

$$|\alpha_s| \leq \sum_{j=1}^n |\alpha_j| = 1.$$

Кроме того, оно замкнуто (см. пример 5, § 7.9). Поэтому функция $\Phi(\alpha)$ достигает на множестве Λ в некоторой его точке α^0 своего минимума:

$$\lambda = \Phi(\alpha^0) = \min_{\alpha \in \Lambda} \Phi(\alpha).$$

При этом $\lambda > 0$, потому что точки $\alpha \in \Lambda$ заведомо не нулевые. Итак, имеет место неравенство

$$0 < \lambda \leq \left\| \sum_1^n \alpha_j y_j \right\|, \quad (10)$$

какова бы ни была точка $\alpha = (\alpha_1, \dots, \alpha_n) \in \Lambda$. Мы, таким образом, доказали неравенство (9) в частном случае, когда $\alpha \in \Lambda$.

Докажем теперь, что оно верно для любой точки $\alpha \in R_n$. В самом деле, если $\alpha = 0$ ($0, \dots, 0$), то (9) тривиально. Пусть $\alpha \neq 0$. Введем новую точку

$$\beta = \frac{\alpha}{\|\alpha\|^*} = \left(\frac{\alpha_1}{\|\alpha\|^*}, \dots, \frac{\alpha_n}{\|\alpha\|^*} \right).$$

Очевидно, $\beta \in \Lambda$, так как

$$\sum_{j=1}^n |\beta_j| = \sum_{j=1}^n \left| \frac{\alpha_j}{\|\alpha\|^*} \right| = 1,$$

и потому в силу (10)

$$\lambda \leq \left\| \sum_1^n \frac{\alpha_j}{\|\alpha\|^*} x_j \right\| = \frac{1}{\|\alpha\|^*} \left\| \sum_{j=1}^n \alpha_j x_j \right\|,$$

откуда следует (9).

Лемма 1 вытекает из следующих рассуждений. Пусть $x \in E$. Если допустить, что элементы

$$x, z_1, \dots, z_n \quad (11)$$

образуют линейно независимую систему, то на основании леммы 2

для любых чисел $\alpha_1, \dots, \alpha_n$

$$1 \leq 1 + \sum_1^n |\alpha_j| \leq \frac{1}{\lambda} \left\| x - \sum_1^n \alpha_j z_j \right\| \quad (\lambda > 0)$$

и

$$0 < \lambda \leq \left\| x - \sum_1^n \alpha_j z_j \right\|.$$

Но это противоречит условию леммы 1, в силу которого при $\varepsilon < \lambda$ можно указать систему чисел $\alpha_1, \dots, \alpha_n$, для которой выполняется неравенство (8). Поэтому система (11) линейно зависима и существуют числа c, c_1, \dots, c_n , одновременно не равные нулю, для которых

$$cx + c_1 z_1 + \dots + c_n z_n = 0.$$

В таком случае $c \neq 0$, так как иначе система z_1, \dots, z_n была бы линейно зависимой; поэтому

$$x = \sum_{j=1}^n \beta_j z_j \quad \left(\beta_j = -\frac{c_j}{c} \right),$$

и лемма 1 доказана.

Заметим, что имеет место в известном смысле обратное (9) неравенство

$$\left\| \sum_1^p \alpha_j y_j \right\| \leq K \sum_{j=1}^n |\alpha_j|, \quad (12)$$

$$K = \max_{1 \leq j \leq n} \|y_j\|,$$

где, таким образом, K не зависит от $\alpha = (\alpha_1, \dots, \alpha_n)$.

Объединяя неравенства (9) и (12), получим (для линейно независимой системы y_1, \dots, y_n) два неравенства

$$C_1 \sum_1^n |\alpha_j| \leq \left\| \sum_1^n \alpha_j y_j \right\| \leq C_2 \sum_{j=1}^n |\alpha_j|, \quad (13)$$

где константы C_1 и C_2 ($C_1 = \lambda$, $C_2 = K$) не зависят от $\alpha = (\alpha_1, \dots, \alpha_n)$. Однако надо иметь в виду, что константы C_1 и C_2 зависят от нормы, которая введена в пространстве E .

У п р а ж н е н и я.

Доказать следующие утверждения:

1. Множество всех определенных на $[a, b]$ полигональных функций Π' , графики которых имеют угловые точки с рациональными координатами, счетно.

2. Каковы бы ни были непрерывная на $[a, b]$ функция $f(x)$ и $\varepsilon > 0$, найдется функция $\varphi \in \Pi'$ такая, что

$$|f(x) - \varphi(x)| < \varepsilon.$$

Это свойство говорит, что Π' плотно в $C(a, b)$. Если еще учесть, что в

$C(a, b)$ имеется счетная линейно независимая система функций $1, x, x^2, \dots$, то $C(a, b)$ сепарабельно.

3. P' плотно в $L'_p(a, b)$ ($L_p(a, b)$).

Воспользоваться тем, что непрерывные финитные в (a, b) функции образуют множество, плотное в этих пространствах, а также результатом предыдущего примера 2.

4. Пространства $C(\bar{\Omega})$, $L'_p(\Omega)$ ($L_p(\Omega)$) (Ω — открытое множество) бесконечномерны. Рассмотрим последовательность принадлежащих к Ω попарно непересекающихся кубов $\Delta_1, \Delta_2, \Delta_3, \Delta_4, \dots$ и их характеристических функций (в случае $C(\bar{\Omega})$ — функций вида § 14.4, (5), при этом Ω ограничено)

$$\varphi_{\Delta_k}(x) = \begin{cases} 1 & \text{на } \Delta_k, \\ 0 & \text{на } \Delta_k^c \end{cases} \quad (k = 1, 2, \dots).$$

§ 14.6. Ортогональная система в пространстве со скалярным произведением

Пусть H есть линейное (комплексное или действительное) множество элементов φ, ψ, f, \dots , где введено скалярное произведение (φ, ψ) ($\varphi, \psi \in H$), подчиняющееся, таким образом, свойствам 1)–3) скалярного произведения (см. § 6.2).

Сначала наши рассуждения будут относиться к произвольному не обязательно полному пространству со скалярным произведением, каким является, как мы знаем, пространство $L'_2(\Omega)$.

Элемент $\varphi \in H$ называется *нормальным*, если $\|\varphi\| = (\varphi, \varphi)^{1/2} = 1$.

Два элемента $\varphi, \psi \in H$ называются *ортогональными* (друг к другу), если $(\varphi, \psi) = 0$.

Система элементов

$$\varphi_1, \varphi_2, \varphi_3, \dots \quad (1)$$

(конечная или бесконечная) называется *ортогональной*, если ее элементы — не нулевые (имеют положительную норму) и попарно ортогональны.

Наконец, система (1) называется *ортогональной и нормальной* или *ортонормированной*, если

$$(\varphi_k, \varphi_l) = \delta_{kl} = \begin{cases} 0, & k \neq l, \\ 1, & k = l, \end{cases}$$

т. е. она ортогональна и каждый ее элемент имеет единичную норму.

Всякая конечная ортогональная система $\varphi_1, \dots, \varphi_N$ линейно независима в H , т. е. из того, что

$$\sum_1^n \alpha_k \varphi_k = \theta,$$

где α_k — числа, следует, что все $\alpha_k = 0$. В самом деле, если помножить обе части этого равенства скалярно на φ_l ($l = 1, \dots, N$),

то на основании линейных свойств скалярного произведения получим

$$\left(\sum_1^N \alpha_k \varphi_k, \varphi_l \right) = \alpha_l (\varphi_l, \varphi_l) = 0,$$

и так как $(\varphi_l, \varphi_l) > 0$, то $\alpha_l = 0$ ($l = 1, \dots, n$).

Если $f \in H$ — произвольный элемент, то число

$$\frac{1}{\|\varphi_k\|^2} (f, \varphi_k) \quad (k = 1, 2, \dots)$$

называется *коэффициентом Фурье* f относительно элемента φ_k ортогональной системы (1).

Ряд

$$f \sim \sum_1^{\infty} \frac{1}{\|\varphi_k\|^2} (f, \varphi_k) \varphi_k \quad (2)$$

(порождаемый элементом $f \in H$) называется *рядом Фурье элемента f по ортогональной системе (1)* (в честь французского математика Ж. Б. Фурье (1768—1830), которому принадлежат первые фундаментальные исследования, относящиеся к представлению функций тригонометрическими рядами).

Если система (1) ортонормирована, то $\|\varphi_k\| = 1$ ($k = 1, 2, \dots$) и ряд Фурье $f \in H$ записывается еще проще:

$$f \sim \sum_1^{\infty} (f, \varphi_k) \varphi_k. \quad (3)$$

Коэффициентами Фурье в этом случае являются числа (f, φ_k) . В дальнейшем мы будем рассматривать только ортонормированные системы (1). Переход от них к произвольным ортогональным системам носит технический характер.

Отметим уже сейчас, что тригонометрические функции

$$\frac{1}{2}, \cos x, \sin x, \cos 2x, \sin 2x, \dots$$

образуют ортогональную систему в пространстве $L'_2(0, 2\pi)$ (или $L_2(0, 2\pi)$) функций с интегрируемым квадратом модуля на $[0, 2\pi]$. Ряды Фурье по этой конкретной системе будут специально изучаться нами в гл. 15. Пространство $L'_2(0, 2\pi)$ ($L_2(0, 2\pi)$) есть частный случай линейного пространства H со скалярным произведением, и все результаты, которые мы получим в этой главе для H , соответственно переносятся на $L'_2(0, \pi)$ ($L_2(0, 2\pi)$).

Итак, пусть задана ортонормированная система элементов (1) в H . Зададим еще элемент $f \in H$ и поставим задачу: требуется среди всевозможных чисел $\alpha_1, \alpha_2, \dots, \alpha_N$ (комплексных или действительных соответственно в комплексном или действительном

пространстве H) найти такие, для которых норма

$$\left\| f - \sum_1^N \alpha_k \varphi_k \right\| \quad (4)$$

обращается в минимум.

Имеем

$$\begin{aligned} \left\| f - \sum_1^N \alpha_k \varphi_k \right\|^2 &= \left(f - \sum_{k=1}^N \alpha_k \varphi_k, f - \sum_{l=1}^N \alpha_l \varphi_l \right) = \\ &= (f, f) - \sum_1^N [\bar{\alpha}_l (f, \varphi_l) + \alpha_l (\overline{f, \varphi_l})] + \sum_1^N |\alpha_l|^2 = \\ &= (f, f) + \sum_1^N |\alpha_l - (f, \varphi_l)|^2 - \sum_1^N |f, \varphi_l|^2 \geq (f, f) - \sum_1^N |f, \varphi_l|^2. \end{aligned} \quad (5)$$

При этом оценка справа достигается, очевидно, для чисел

$$\alpha_l = (f, \varphi_l) \quad (l = 1, 2, \dots, N)$$

и только для них. Эти числа (f, φ_l) мы назвали коэффициентами Фурье элемента f относительно элементов φ_l ортонормированной системы.

Полученный результат можно записать в виде цепи равенств:

$$\begin{aligned} E_N(f)_H &= \min_{\alpha_k} \left\| f - \sum_1^N \alpha_k \varphi_k \right\| = \left\| f - \sum_1^N (f, \varphi_k) \varphi_k \right\| = \\ &= \left((f, f) - \sum_{k=1}^N |f, \varphi_k|^2 \right)^{1/2} \end{aligned} \quad (6)$$

Первый член этой цепи $E_N(f)_H$ есть обозначение минимума по α_k , записанного во втором члене. Его называют *наилучшим приближением элемента $f \in H$ (в метрике H) при помощи линейных комбинаций вида $\sum_1^N \alpha_k \varphi_k$, где α_k — произвольные числа (комплексные, соответственно действительные)*. Третий член цепи выражает, что наилучшее приближение достигается, когда числа α_k являются коэффициентами Фурье f относительно φ_k , т. е. при $\alpha_k = (f, \varphi_k)$. Наконец, последний, четвертый член дает явное выражение для наилучшего приближения f через (f, f) и коэффициенты Фурье (f, φ_k) ($k = 1, \dots, N$).

Ясно, что $E_N(f)_H \geq 0$, так как это число есть минимум неотрицательной нормы. Ясно также, что $E_N(f)_H$ не возрастает при возрастании N . Это видно из последнего члена формулы (6), но это видно и из второго члена:

$$E_N(f)_H = \min_{\alpha_k} \left\| f - \sum_1^N \alpha_k \varphi_k \right\| \geq \min_{\alpha_k} \left\| f - \sum_1^{N+1} \alpha_k \varphi_k \right\| = E_{N+1}(f)_H,$$

потому что сумма \sum_1^N есть частный случай суммы \sum_1^{N+1} при $\alpha_{N+1} = 0$.

Из сказанного следует, что для любого элемента $f \in H$ существует предел

$$\lambda = \lim_{N \rightarrow \infty} E_N(f)_H = \sqrt{(f, f) - \sum_1^{\infty} |(f, \varphi_k)|^2} = \lim_{N \rightarrow \infty} \left\| f - \sum_{k=1}^N (f, \varphi_k) \varphi_k \right\| \geq 0, \quad (7)$$

В частности, отсюда следует, что ряд, состоящий из квадратов модулей коэффициентов элемента $f \in H$, сходится и выполняется неравенство

$$\sum_1^{\infty} |(f, \varphi_k)|^2 \leq (f, f), \quad (8)$$

называемое неравенством Парсеваля для элемента f .

Термин неравенство здесь употребляется в том смысле, что утверждается, что левая часть (8) не превышает правую. На самом деле может оказаться, что для тех или иных элементов f , а может быть и для всех соотношение (8) есть точное равенство. Тогда оно называется равенством Парсеваля*).

Условимся говорить, что ряд

$$u_0 + u_1 + u_2 + \dots$$

элементов $u_k \in H$ сходится в метрике H к элементу $f \in H$, если для его n -й суммы $s_n (\in H)$

$$s_n = u_0 + u_1 + \dots + u_n \quad (n = 1, 2, \dots)$$

имеет место соотношение

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \|f - s_n\| = 0.$$

При этом пишут

$$f = u_0 + u_1 + u_2 + \dots = \sum_0^{\infty} u_k \quad (9)$$

и говорят, что f есть сумма ряда, сходящегося к f в метрике H .

Допустим, что в равенствах (7) для данного элемента f случилось, что $\lambda = 0$. Разберемся, что тогда выражает равенство нулю остальных трех членов (7).

1) Равенство нулю второго члена (7) может быть эквивалентно выражено на следующем языке: для любого $\varepsilon > 0$ можно

* М. Парсеваль — французский математик, получивший это неравенство в 1805 г. для тригонометрических систем.

указать такое N_0 и числа $\alpha_1, \dots, \alpha_{N_0}$, что

$$\left\| f - \sum_1^{N_0} \alpha_k \varphi_k \right\| < \varepsilon. \quad (10)$$

В самом деле, если указанные числа $N_0, \alpha_1, \dots, \alpha_{N_0}$ найдены, то зафиксируем N_0 и возьмем минимум левой части по α_k . Тогда получим

$$\varepsilon > E_{N_0}(f)_H \geq E_N(f)_H \quad (N > N_0),$$

т. е. $E_N(f) \rightarrow 0$ ($N \rightarrow \infty$). Наоборот, из этого последнего свойства следует, что для любого $\varepsilon > 0$ можно указать N такое, что

$$\varepsilon > E_N(f)_H = \left\| f - \sum_1^N \alpha_k \varphi_k \right\| \quad (\alpha_k = (f, \varphi_k)).$$

2) Равенство нулю третьего члена (7) выражает, что для рассматриваемого элемента f имеет место точное равенство Парсеваля.

3) Равенство же нулю четвертого члена (7) выражает, что ряд Фурье f по системе (6) сходится к f в смысле метрики, определенной в H .

Так как свойства 1), 2), 3) могут иметь место только одновременно, то выполнение одного из них для какого-нибудь элемента влечет за собой выполнение двух остальных.

Напомним, что свойство 1), если оно выполняется для всех элементов $f \in H$, выражает (см. § 14.5), что система элементов $\varphi_1, \varphi_2, \varphi_3, \dots$ полна в H .

Из сказанного как следствие вытекает следующая важная Теорема 1. Для того чтобы ортонормированная система элементов $\varphi_1, \varphi_2, \varphi_3, \dots$ была полной в H , необходимо и достаточно выполнение одного из следующих условий:

а) Ряд Фурье произвольного элемента $f \in H$

$$f \sim \sum_1^{\infty} (f, \varphi_k) \varphi_k$$

сходится к f в метрике H (и в этом соотношении можно заменить \sim на $=$, см. (9)).

б) Для каждого элемента $f \in H$ имеет место равенство Парсеваля:

$$(f, f) = \sum_1^{\infty} |(f, \varphi_k)|^2.$$

Отметим лемму:

Лемма 1. Пусть имеет место равенство

$$f = u_0 + u_1 + u_2 + \dots,$$

где $f, u_k \in H$ и ряд сходится в метрике H к f . Тогда для любого элемента $v \in H$

$$(f, v) = (u_0, v) + (u_1, v) + (u_2, v) + \dots,$$

где, таким образом, числовой ряд справа сходится к (f, v) .

В самом деле,

$$\begin{aligned} \left| (f, v) - \sum_0^N (u_k, v) \right| &= \left| \left(f - \sum_0^N u_k, v \right) \right| \leq \\ &\leq \left\| f - \sum_0^N u_k \right\| \|v\| \rightarrow 0 \quad (N \rightarrow \infty). \end{aligned}$$

Следствие. Если ряд

$$f = \sum_1^{\infty} \alpha_k \varphi_k, \quad (11)$$

где α_k — числа, а $\varphi_1, \varphi_2, \dots$ — ортонормированная система, сходится в метрике H к некоторому элементу $f \in H$, то числа α_s — необходимо коэффициенты Фурье f :

$$\alpha_s = (f, \varphi_s) \quad (s = 1, 2, \dots), \quad (12)$$

т. е. разложение f в указанный ряд единственно.

Действительно, если умножить скалярно члены обеих частей равенства (11) на φ_s , то на основании леммы 1 получим (12).

Теорема 2. Если ортогональная и нормальная система (1) полна в H , то для любых двух элементов $f, \varphi \in H$ имеет место числовое равенство

$$(f, \varphi) = \sum_{k=1}^{\infty} (f, \varphi_k) \overline{(\varphi, \varphi_k)} \quad (13)$$

где, таким образом, ряд справа сходится к числу (f, φ) .

В самом деле, из полноты системы (1) на основании теоремы 1 следует, что ряд

$$f = \sum_1^{\infty} (f, \varphi_k) \varphi_k \quad (14)$$

сходится к f в метрике H . Теперь (13) получается из (14), если скалярно умножить все члены левой и правой частей (14) на φ :

$$(f, \varphi) = \sum_1^{\infty} (f, \varphi_k) (\varphi_k, \varphi) = \sum_1^{\infty} (f, \varphi_k) \overline{(\varphi, \varphi_k)},$$

что законно в силу леммы 1.

Равенство (13) содержит в себе, в частности, при $f = \varphi \in H$ равенство Парсеваля.

Введем еще определение. Ортонормированная система (1) замкнута, если из того, что для элемента $\psi \in H$ выполняются равенства

$$(\psi, \varphi_k) = 0 \quad (k = 1, 2, \dots), \quad (15)$$

следует, что ψ есть нулевой элемент H ($\psi = \theta$).

Из равенства Парсеваля для полной системы вытекает

Теорема 3. *Из полноты ортонормированной системы следует ее замкнутость.*

Все утверждения, доказанные в этом параграфе выше, верны как для полного, так и не полного*) пространства H . В частности, они верны для пространства $L_2(\Omega)$, которое, как мы знаем, не полно.

Ниже мы приводим ряд утверждений, где от H требуется полнота.

Итак, пусть H есть полное линейное бесконечномерное пространство со скалярным произведением — гильбертово пространство (таким является пространство $L_2(\Omega)$).

Теорема 4. *Ряд по ортонормированной системе*

$$\sum_1^{\infty} \alpha_k \varphi_k,$$

где

$$\sum_1^{\infty} |\alpha_k|^2 < \infty, \quad (16)$$

сходится в метрике H к некоторому элементу $\varphi \in H$.

Доказательство. Пусть

$$s_n = \sum_1^n \alpha_k \varphi_k \quad (k = 1, 2, \dots).$$

В силу сходимости ряда (16) для всякого $\varepsilon > 0$ найдется такое N , что для $n > N$ и всякого p

$$\varepsilon^2 > \sum_{n+1}^{n+p} |\alpha_k|^2 = \left\| \sum_{n+1}^{n+p} \alpha_k \varphi_k \right\|^2 = \|s_{n+p} - s_n\|^2.$$

Это показывает, что последовательность элементов $s_n \in H$ удовлетворяет условию Коши и вследствие полноты H существует элемент $\varphi \in H$, к которому эта последовательность сходится (в метрике H), что и доказывает теорему.

Теорема 5. *Ряд Фурье*

$$\sum_1^{\infty} (f, \varphi_k) \varphi_k \quad (17)$$

произвольного элемента $f \in H$ сходится (в метрике H) к некото-

*) Полная система в H и полное пространство H — разные вещи. Например, система φ_k может быть полной в неполном пространстве H .

рому элементу $\varphi \in H$ и при этом элемент $f - \varphi$ ортогонален ко всем φ_k :

$$(f - \varphi, \varphi_k) = 0 \quad (k = 1, 2, \dots).$$

Доказательство. Согласно неравенству Парсеваля ряд

$$\sum_1^{\infty} |(f, \varphi_k)|^2 \leq (f, f)$$

сходится. Поэтому в силу предыдущей теоремы ряд (17) сходится к некоторому элементу $\varphi \in H$:

$$\varphi = \sum_1^{\infty} (f, \varphi_k) \varphi_k.$$

Итак,

$$f - \varphi = f - \sum_1^{\infty} (f, \varphi_k) \varphi_k,$$

где справа стоит ряд, сходящийся в метрике H . Помножим скалярно все члены последнего равенства на элемент φ_s . Тогда получим

$$(f - \varphi, \varphi_s) = (f, \varphi_s) - (f, \varphi_s) = 0 \quad (s = 1, 2, \dots).$$

Утверждение доказано.

Докажем обратную теорему к теореме 3 (при условии полноты H).

Теорема 6. Если H полно, то из замкнутости ортонормированной системы (1) следует ее полнота.

Доказательство. Пусть система (1) замкнута, но не полна. Тогда на основании теоремы 1 должен найтись элемент $f \in H$ такой, что его ряд Фурье не сходится к нему. Но он сходится, как было доказано выше, к некоторому элементу $\varphi \in H$, и элемент $f - \varphi$ ортогонален ко всем φ_k ($k = 1, 2, \dots$). Но вследствие замкнутости системы в таком случае $f - \varphi = \theta$, т. е. $f = \varphi$, и мы пришли к противоречию.

Пример 1. l_2 обозначает множество последовательностей

$$\alpha = (\alpha_1, \alpha_2, \dots)$$

(комплексных или действительных) чисел, для которых конечна норма

$$\|\alpha\| = \left(\sum_1^{\infty} |\alpha_k|^2 \right)^{1/2}. \quad (18)$$

Если $\alpha \in l_2$ и $\beta = (\beta_1, \beta_2, \dots) \in l_2$, то при любом натуральном n (см. § 6.2, (9)).

$$\sum_1^n |\alpha_j \bar{\beta}_j| \leq \left(\sum_{j=1}^n |\alpha_j|^2 \right)^{1/2} \left(\sum_1^n |\beta_j|^2 \right)^{1/2} \leq \|\alpha\| \|\beta\|;$$

поэтому ряд $(\alpha, \beta) = \sum_1^{\infty} \alpha_j \bar{\beta}_j$ абсолютно сходится.

Легко проверяется, что (α, β) подчиняется условиям 1), 2), 3) скалярного произведения, порождающего норму (18) (см. § 6.2) с нулевым элементом $\theta = (0, 0, 0, \dots)$. Следовательно, l_2 — линейное пространство со скалярным произведением. Оно к тому же полно и бесконечномерно, таким образом, гильбертово. В самом деле, пусть дана последовательность элементов $\alpha^k = (\alpha_1^k, \alpha_2^k, \dots) \in l_2$ ($k = 1, 2, \dots$), удовлетворяющая условию Коши, т. е. для всякого $\varepsilon > 0$ найдется N такое, что

$$\varepsilon > \|\alpha^k - \alpha^{k'}\| \geq |\alpha_j^k - \alpha_j^{k'}| \quad (k, k' > N).$$

Следовательно, при любом j $\alpha_j^k \rightarrow \alpha_j$ ($k \rightarrow \infty$), и мы получили числовую последовательность $\alpha = (\alpha_1, \alpha_2, \dots)$. Она принадлежит к l_2 , потому что

$$\varepsilon \geq \left(\sum_{j=1}^n |\alpha_j^k - \alpha_j|^2 \right)^{1/2} \quad (k > N),$$

каково бы ни было натуральное n . Поэтому

$$\varepsilon \geq \left(\sum_{j=1}^{\infty} |\alpha_j^k - \alpha_j|^2 \right)^{1/2} = \|\alpha^k - \alpha\| \quad (k > N). \quad (19)$$

Таким образом, $\alpha^k - \alpha \in l_2$; но $\alpha^k \in l_2$, поэтому и $\alpha \in l_2$. Наконец, неравенство (19) говорит, что наша последовательность элементов $\alpha^1, \alpha^2, \alpha^3, \dots$ сходится к $\alpha \in l_2$ в метрике l_2 . Этим полнота l_2 доказана.

Определим в l_2 элементы (множество их счетно)

$$e^k = (0, 0, \dots, 0, 1, 0, 0, \dots) \quad (k = 1, 2, \dots),$$

где 1 стоит на k -м месте, а на остальных местах стоят нули. Они образуют ортогональную и нормальную (следовательно, линейно независимую) систему:

$$(e^k, e^l) = \delta_{kl} \quad (k, l = 1, 2, \dots).$$

Если $\alpha = (\alpha_1, \alpha_2, \alpha_3, \dots)$ — произвольный элемент из l_2 , то, очевидно,

$$\alpha_k = (\alpha, e^k) \quad (k = 1, 2, \dots)$$

и

$$\alpha = \sum_{k=1}^{\infty} (\alpha, e^k) e^k,$$

где ряд справа сходится к α в метрике l_2 , так как

$$\begin{aligned} \left\| \alpha - \sum_{k=1}^N (\alpha, e^k) e^k \right\| &= \|(0, 0, \dots, 0, \alpha_{N+1}, \alpha_{N+2}, \dots)\| = \\ &= \left(\sum_{N+1}^{\infty} |\alpha_k|^2 \right)^{1/2} \rightarrow 0 \quad (N \rightarrow \infty). \end{aligned}$$

Мы видим, что произвольный элемент $\alpha \in l_2$ разлагается в сходящийся к нему в метрике l_2 ряд Фурье по элементам ортогональной и нормальной системы $\{e^k\}$. Таким образом, система $\{e^k\}$ полна в l_2 .

Теорема 7. Пусть в линейном пространстве H со скалярным произведением имеется полная ортонормированная система элементов (бесконечная)

$$\Phi_1, \Phi_2, \Phi_3, \dots \quad (20)$$

и каждый элемент $f \in H$ разложен в ряд Фурье по этой системе:

$$f = \sum_1^{\infty} \alpha_k \varphi_k, \quad (21)$$

$$\alpha_k = (f, \varphi_k) \quad (k = 1, 2, \dots), \quad (22)$$

сходящийся к f в метрике H (см. теорему 1). Тогда, если H полно, то равенство (21) осуществляет взаимно однозначное соответствие $f \sim \alpha = (\alpha_1, \alpha_2, \dots)$ между элементами H и l_2 , изоморфное относительно операций сложения, умножения на число и скалярного произведения, т. е. если $f \sim \alpha$, $\varphi \sim \beta$, то $f + \varphi \sim \alpha + \beta$, $c\varphi \sim c\alpha$,

$$(f, \varphi)_H = \sum_1^{\infty} \alpha_j \bar{\beta}_j = (\alpha, \beta)_{l_2}. \quad (23)$$

Если же H не полно, то (21) осуществляет соответствие (линейное и изоморфное) между H и l'_2 , где l'_2 — некоторое линейное не полное подпространство l_2 , однако такое, что замыкание l'_2 есть l_2 ($\bar{l}'_2 = l_2$).

Доказательство. Операцию (21), приводящую в соответствие каждому элементу $f \in H$ числовую последовательность $\alpha = (\alpha_1, \alpha_2, \dots)$, обозначим через A , при этом в силу полноты системы (20) имеет место равенство Парсеваля ($Af = \alpha \in l_2$)

$$\|f\|_H = \|Af\|_{l_2}. \quad (24)$$

Очевидно, A — линейная операция:

$$A(cf) = cAf, \quad A(f + \varphi) = Af + A\varphi$$

(c — числа, $f, \varphi \in H$). Больше того, на основании теоремы 2 имеет место равенство (23), более общее, чем (24).

Двум разным элементам $f', f'' \in H$ при помощи операции A соответствуют разные элементы $\alpha', \alpha'' \in l_2$, так как из равенства $Af' = Af'' = \alpha$ следует, что $A(f' - f'') = \theta$, и тогда ряд Фурье $f' - f''$ по системе (20) имеет вид

$$f' - f'' = 0 \cdot \varphi_1 + 0 \cdot \varphi_2 + \dots$$

Он в силу полноты системы (20) должен сходиться в метрике H к $f' - f''$, но тогда $f' - f'' = \theta$, т. е. $f' = f''$.

Пусть теперь H — полное пространство. Зададим произвольный элемент $\alpha = (\alpha_1, \alpha_2, \dots) \in l_2$ и составим формально ряд

$$\sum_1^{\infty} \alpha_k \varphi_k. \quad (25)$$

В силу сходимости ряда $\sum_1^{\infty} |\alpha_k|^2 < \infty$ и полноты H (теорема 4)

существует элемент $\varphi \in H$ (единственный), к которому ряд (25) сходится:

$$\varphi = \sum_1^{\infty} \alpha_k \varphi_k, \quad (26)$$

Ряд (26) есть ряд Фурье φ (см. следствие к лемме 1).

Мы доказали, что каков бы ни был элемент $\alpha \in l_2$, существует единственный элемент $\varphi \in H$ такой, что $A\varphi = \alpha$. Это свойство вместе с уже установленными выше свойствами A можно резюмировать так: если H полно, то операция A устанавливает взаимно однозначное соответствие $H \rightleftharpoons l_2$, изоморфное относительно операций сложения, умножения на число и скалярного произведения. Этим доказана первая часть утверждения теоремы 7.

Пусть теперь H не полно. Обозначим через l'_2 образ H при помощи операции A ($l'_2 = AH$). На основании доказанного выше A устанавливает взаимно однозначное соответствие $H \rightleftharpoons l'_2$, изоморфное относительно сложения, умножения на число и скалярного произведения.

В H имеется последовательность элементов f^1, f^2, f^3, \dots , удовлетворяющая условию Коши, но не сходящаяся в H к какому бы то ни было элементу из H . Имеем, что для любого $\varepsilon > 0$ выполняется неравенство

$$\varepsilon > \|f^k - f^l\|_H = \|\alpha^k - \alpha^l\|_{l_2} \quad (\alpha^k = Af^k)$$

для всех $k, l > N$ при достаточно большом N , показывающее, что образы $\alpha^k = Af^k$ удовлетворяют условию Коши в метрике числовых последовательностей l_2 . Но пространство l_2 полно, поэтому существует элемент $\alpha \in l_2$ такой, что $\|\alpha - \alpha^k\|_{l_2} \rightarrow 0$ ($k \rightarrow \infty$). При этом среди элементов, принадлежащих к H , не может существовать элемента f , для которого бы $Af = \alpha$, ведь если бы он существовал, то было бы

$$\|\alpha - \alpha^k\|_{l_2} = \|f - f^k\|_H \rightarrow 0 \quad (k \rightarrow \infty),$$

и мы пришли бы к противоречию с предположением.

Это показывает, что l'_2 есть не полное пространство. Но замыкание l'_2 есть l_2 ($l'_2 = l_2$), потому что, каков бы ни был элемент $\alpha = (\alpha_1, \alpha_2, \dots) \in l_2$, элементы $\alpha^N = (\alpha_1, \alpha_2, \dots, \alpha_N, 0, 0, \dots)$ при любом N принадлежат к l'_2 и в то же время $\|\alpha - \alpha^N\|_{l_2} \rightarrow 0$ ($N \rightarrow \infty$) ($\alpha^N \in l'_2$ потому, что суммы $\sum_1^N \alpha_k \varphi_k \in H$, ведь $\varphi_k \in H$, а H — линейное множество).

Этим доказано и второе утверждение теоремы.

Пример 2. Пусть $\Delta_1, \Delta_2, \Delta_3, \dots$ — кубы, принадлежащие к Ω и пересекающиеся попарно разве что по своим границам, и пусть

$$\varphi_k(x) = \frac{1}{|\Delta_k|^{1/2}} \varphi_{\Delta_k}(x) \quad (k = 1, 2, \dots), \quad (27)$$

где

$$\varphi_{\Delta_k}(x) = \begin{cases} 1, & x \in \Delta_k, \\ 0, & x \notin \Delta_k. \end{cases}$$

Система (27), очевидно, ортогональная и нормальная, но не полная в $L'_2(\Omega)$ (и $L_2(\Omega)$!), потому что, например, ряд Фурье функции

$$f(x) = \begin{cases} \psi(x) & \text{на } \Delta_1, \\ 0 & \text{вне } \Delta_1, \end{cases}$$

где $\psi(x)$ — функция непрерывная, тождественно не равная никакой постоянной, имеет вид

$$f(x) \sim \frac{1}{|\Delta_1|^{1/2}} \int_{\Delta_1} \psi(x) dx \varphi_{\Delta_1}(x) + 0 + 0 + \dots \quad (28)$$

и правая часть (28) вовсе не сходится в смысле среднего квадратического к левой.

§ 14.7. Ортогонализация системы

Теорема 1. Пусть в действительном линейном пространстве H со скалярным произведением задана линейно независимая система элементов

$$\psi_1, \psi_2, \psi_3, \dots \quad (1)$$

Существует и притом единственная, с точностью до знаков ортогональная и нормальная система элементов

$$\varphi_1, \varphi_2, \varphi_3, \dots, \quad (2)$$

принадлежащих H , обладающая следующим свойством:

При любом натуральном k

$$\psi_k = \sum_{j=1}^k \alpha_j^{(k)} \varphi_j \quad (\alpha_k^{(k)} \neq 0), \quad (3)$$

и, наоборот,

$$\varphi_k = \sum_{j=1}^k \beta_j^{(k)} \psi_j \quad (\beta_k^{(k)} \neq 0), \quad (4)$$

где $\alpha_j^{(k)}$, $\beta_j^{(k)}$ — числа (действительные).

Если система (1) конечна и состоит из n элементов, то и ортогональная система (2) обладает этим свойством.

Выражение «единственная система $\varphi_1, \varphi_2, \dots$ с точностью до знаков» надо понимать в том смысле, что если система (2), удовлетворяющая условиям теоремы, найдена и если все φ_k помножить на $\delta_k = \pm 1$, где знаки \pm могут зависеть от k , то полученные системы, снова удовлетворяют условиям теоремы, но никаких других удовлетворяющих условиям теоремы систем нет,

Доказательство. Элемент ψ_1 образует по условию линейно независимую систему; состоящую из одного элемента, и потому

$$\|\psi_1\| = (\psi_1, \psi_1)^{1/2} > 0;$$

так как должно быть $\varphi_1 = \beta_1^{(1)} \psi_1$, $\|\varphi_1\| = 1$, то $\beta_1^{(1)} = \pm \frac{1}{\|\psi_1\|} (\neq 0)$.

Тогда и $\psi_1 = \alpha_1^{(1)} \varphi_1$, где $\alpha_1^{(1)} = \pm \|\psi_1\| (\neq 0)$. Этим утверждение доказано при $k = 1$.

Пусть теперь известно, что можно построить ортогональную и нормальную систему элементов $\varphi_1, \dots, \varphi_k$ и притом единственным образом с точностью до знака, так что выполняются равенства (3) и (4). Покажем, что эту систему можно пополнить элементом φ_{k+1} и притом единственным образом с точностью до знака так, что полученная система $\varphi_1, \dots, \varphi_{k+1}$ будет ортогональной и нормальной и будет удовлетворять условиям (3) и (4), где надо заметить k на $k+1$.

Искомый элемент φ_{k+1} должен иметь вид

$$\varphi_{k+1} = \sum_{j=1}^{k+1} \beta_j^{(k+1)} \psi_j = \beta_{k+1}^{(k+1)} \psi_{k+1} + \sum_{j=1}^k \gamma_j \varphi_j. \quad (5)$$

Во втором равенстве мы заменили ψ_1, \dots, ψ_k на равные им линейные комбинации из φ_j с индексами $j \leq k$, затем привели подобные при одинаковых φ_j . Это возможно потому, что утверждение верно при k . По условию элемент φ_{k+1} должен быть ортогональным ко всем φ_s ($s = 1, \dots, k$); поэтому должно быть

$$(\varphi_{k+1}, \varphi_s) = \beta_{k+1}^{(k+1)} (\psi_{k+1}, \varphi_s) + \gamma_s = 0 \quad (s = 1, \dots, k).$$

Но тогда, подставляя γ_s в (5), получим

$$\varphi_{k+1} = \beta_{k+1}^{(k+1)} \left[\psi_{k+1} - \sum_{j=1}^k (\psi_{k+1}, \varphi_j) \varphi_j \right].$$

Элемент

$$\psi_{k+1}^* = \psi_{k+1} - \sum_{j=1}^k (\psi_{k+1}, \varphi_j) \varphi_j$$

не может быть нулевым, потому что иначе элемент ψ_{k+1} был бы линейной комбинацией из элементов φ_j ($j = 1, \dots, k$); но тогда на основании уже доказанного при k элемент ψ_{k+1} был бы также линейной комбинацией из элементов ψ_j ($j = 1, \dots, k$), что противоречило бы линейной независимости системы $\psi_1, \dots, \psi_{k+1}$.

Итак,

$$\|\psi_{k+1}^*\| > 0.$$

Это позволяет удовлетворить требованию $\|\varphi_{k+1}\| = 1$, в силу кото-

рого число $\beta_{k+1}^{(k+1)}$ определяется с точностью до знака:

$$\beta_{k+1}^{(k+1)} = \pm \frac{1}{\|\psi_{k+1}^*\|}.$$

Теорема доказана.

Процесс, при помощи которого строилась ортогональная и нормальная система (2), в указанном выше смысле эквивалентная линейно независимой системе (1), называется *процессом ортогонализации (системы (1))*.

Теорема 2. *Системы элементов из H*

$$\varphi_1, \varphi_2, \varphi_3, \dots \quad (6)$$

и

$$\psi_1, \psi_2, \psi_3, \dots \quad (7)$$

связанные при любом $k = 1, 2, \dots$ соотношениями (3) и (4), одновременно полны или же не полны в H .

Здесь H можно считать произвольным нормированным пространством, в котором может и не быть определено скалярное произведение.

В самом деле, пусть система (6) полна в H и f — произвольный элемент H . Тогда для любого $\varepsilon > 0$ найдется сумма вида

$$\sum_1^N \alpha_k \varphi_k, \quad (8)$$

где α_k — числа, такая, что

$$\varepsilon > \left\| f - \sum_1^N \alpha_k \varphi_k \right\|.$$

Но в силу равенств (4) сумма (8) есть некая сумма вида

$$\sum_1^N \beta_k \psi_k,$$

где β_k — числа, поэтому система (7) полна в H .

Аналогично доказывается с помощью равенств (3), что полнота системы (7) влечет полноту системы (6).

Теорема 3. *Пусть H есть пространство со скалярным произведением, обладающее следующим свойством: существует в H линейно независимая система элементов*

$$\psi_1, \psi_2, \dots, \psi_n \quad (9)$$

такая, что, каковы бы ни были элементы $f \in H$ и положительное число $\varepsilon > 0$, найдутся (зависящие от ε) числа $\alpha_1, \dots, \alpha_n$ такие, что

$$\left\| f - \sum_1^n \alpha_k \psi_k \right\| < \varepsilon. \quad (10)$$

Тогда найдутся также числа β_1, \dots, β_n такие, что

$$f = \sum_1^n \beta_k \psi_k, \quad (11)$$

т. е. H есть n -мерное пространство.

Доказательство. Ортогонализуем систему (9) и в результате получим ортогональную и нормальную систему

$$\varphi_1, \dots, \varphi_n. \quad (12)$$

Очевидно, что для всяких элемента $f \in H$ и числа $\varepsilon > 0$ найдутся числа a_1, \dots, a_n такие, что

$$\varepsilon > \left\| f - \sum_1^n a_k \varphi_k \right\| \geq \left\| f - \sum_1^n (f, \varphi_k) \varphi_k \right\|, \quad (13)$$

где второе неравенство написано в силу минимального свойства ортогональной и нормальной системы (см. § 14.6, (б)). Но третий член в цепи (13) не зависит от ε , которое произвольно. Поэтому он равен нулю, т. е.

$$f = \sum_1^n (f, \varphi_k) \varphi_k. \quad (14)$$

Чтобы получить (11), остается только φ_k в (14) заменить на соответствующие линейные комбинации из ψ_k .

Таким образом, мы доказали лемму 1 § 14.5 в предположении, что E — пространство со скалярным произведением.

§ 14.8. Свойства пространств $L'_2(\Omega)$ и $L_2(\Omega)$

Пространство $L'_2(\Omega)$ было определено как пространство функций $f(x)$ таких, что их интегралы $\int_{\Omega} f(x) dx$, если имеют, то конечное число особых точек, и так, что норма

$$\|f\|_{L_2} = \left(\int_{\Omega} |f(x)|^2 dx \right)^{1/2} < \infty \quad (1)$$

конечна. Так как в этом определении интеграл мы понимаем в римановском (вообще несобственном) смысле, то пространство $L'_2(\Omega)$ не полно (§ 19.7). Однако пространство $L'_2(\Omega)$ обладает многими свойствами, которым обладает гильбертово (полное) пространство $L_2(\Omega)$, определение которого базируется на понятии интеграла Лебега. Перечислим основные из этих свойств, хотя почти обо всех них мы уже говорили.

1) Для любых двух функций $f, \varphi \in L'_2(\Omega)$ имеет смысл скалярное произведение

$$(f, \varphi) = \int_{\Omega} f \bar{\varphi} dx,$$

порождающее норму (1).

2) В $L_2'(\Omega)$ имеется счетная система функций

$$\lambda_1(x), \lambda_2(x), \lambda_3(x), \dots \quad (2)$$

(кусочно постоянных с рациональными параметрами), плотная в $L_2'(\Omega)$ ($L_2(\Omega)$) (теорема 5, § 14.4).

3) $L_2'(\Omega)$ — бесконечномерное пространство; в нем имеется бесконечная линейно независимая система функций (например, характеристических функций кубов $\Delta \subset \Omega$, см. пример 2, § 14.6).

4) Благодаря свойствам 2), 3) пространство $L_2'(\Omega)$ называется сепарабельным (счетномерным). Из сепарабельности пространства $L_2'(\Omega)$ следует, что из системы (2) (плотной в $L_2'(\Omega)$) можно выбросить некоторые элементы так, что оставшаяся система

$$\psi_1(x), \psi_2(x), \psi_3(x), \dots \quad (3)$$

будет линейно независимой и полной в $L_2'(\Omega)$ (см. доказательство теоремы 2, § 14.5).

5) Полную линейно независимую систему (3) можно ортогонализировать и получить снова полную в $L_2(\Omega)$, но уже ортогональную и нормальную счетную систему функций

$$\varphi_1(x), \varphi_2(x), \varphi_3(x), \dots \quad (4)$$

(теоремы 1 и 2, § 14.7). Это показывает существование в $L_2'(\Omega)$ полной ортогональной и нормальной системы функций. На самом деле таких систем имеется бесконечное множество, подобно тому как в трехмерном евклидовом пространстве имеется бесконечное число троек попарно перпендикулярных единичных векторов. С некоторыми такими важными системами мы еще будем иметь дело.

6) Всякую функцию $f \in L_2'(\Omega)$ можно разложить в ряд Фурье по ортогональной и нормальной системе (4).

$$f(x) = \sum_1^{\infty} \alpha_k \varphi_k(x),$$

сходящийся вследствие ее полноты к $f(x)$ в смысле среднего квадратического. При этом числа (коэффициенты Фурье f)

$$\alpha_k = (f, \varphi_k) \quad (5)$$

подчиняются равенству Парсеваля

$$(f, f) = \sum_1^{\infty} |\alpha_k|^2 < \infty \quad (6)$$

(теорема 1, § 14.6).

Равенства (5) устанавливают взаимно однозначное соответствие

$$L'_2(\Omega) \cong l'_2 \quad (7)$$

между функциями $f \in L'_2(\Omega)$ и числовыми последовательностями $\alpha = (\alpha_1, \alpha_2, \dots) \in l'_2 \subset l_2$, где l'_2 есть некоторое не полное линейное подпространство l_2 . При этом соответствие (7) есть изоморфизм относительно операций сложения, умножения на число и скалярного произведения (теорема 7, § 14.6).

В силу изоморфизма (7) неполному пространству $L'_2(\Omega)$ соответствует тоже не полное подпространство $l'_2 \subset l_2$. Однако замыкание l'_2 есть l_2 ($\bar{l}'_2 = l_2$).

Сделаем теперь соответствующие замечания относительно пространства $L_2(\Omega)$ функций, квадраты модулей которых интегрируемы на Ω в лебеговом смысле.

Как уже отмечалось выше, $L_2(\Omega)$ есть линейное полное пространство со скалярным произведением. Кусочно постоянные функции с рациональными параметрами (см. § 14.4) образуют в $L_2(\Omega)$ плотное множество, так же как они образуют плотное множество в $L'_2(\Omega)$. Но тогда ортогональная и нормальная система (4) является полной не только в $L'_2(\Omega)$, но и в $L_2(\Omega)$.

Теперь на основании теоремы 7 § 14.6 можно сказать, что равенства (5) устанавливают взаимно однозначное и изоморфное (относительно операций сложения, умножения на число и скалярного произведения) соответствие

$$L_2(\Omega) \cong l_2 \quad (8)$$

между элементами $L_2(\Omega)$ и всеми элементами l_2 . Далее, замыкание $L'_2(\Omega)$ в метрике $L_2(\Omega)$ есть $L_2(\Omega)$, потому что если f есть произвольная функция из $L_2(\Omega)$, то ей в силу изоморфизма (8) соответствует элемент $\alpha = (\alpha_1, \alpha_2, \dots) \in l_2$ и

$$\int_{\Omega} \left| f(x) - \sum_1^N \alpha_k \varphi_k(x) \right|^2 dx = \sum_{N+1}^{\infty} |\alpha_k|^2 \rightarrow 0 \quad (N \rightarrow \infty), \quad (9)$$

где суммы $\sum_1^N \alpha_k \varphi_k \in L'_2(\Omega)$, а интеграл (9) понимается в лебеговом смысле.

§ 14.9. Полнота системы функций в C , L'_2 и L' (L_2 , L)

Теорема. Пусть Ω — открытое измеримое (ограниченное) множество.

1) Если система функций

$$\varphi_1, \varphi_2, \varphi_3, \dots$$

полна в $C(\bar{\Omega})$, то она полна и в $L'_2(\Omega)$. 2) Если же она полна в $L'_2(\Omega)$, то полна и в $L'(\Omega)$.

Доказательство. Имеют место очевидные неравенства

$$\left(\int_{\Omega} \left| f(\mathbf{x}) - \sum_1^N \alpha_k \varphi_k(\mathbf{x}) \right|^2 d\mathbf{x} \right)^{1/2} \leq V|\Omega| \max_x \left| f(\mathbf{x}) - \sum_1^N \alpha_k \varphi_k(\mathbf{x}) \right|, \quad (1)$$

$$\int_{\Omega} \left| f - \sum_1^N \alpha_k \varphi_k \right| d\mathbf{x} \leq V|\Omega| \left(\int_{\Omega} \left| f - \sum_1^N \alpha_k \varphi_k \right|^2 d\mathbf{x} \right)^{1/2} \quad (2)$$

(см. § 14.2 (13)). Первое из них верно в предположении, что $\varphi_k, f \in C(\Omega)$, а второе — что $\varphi_k, f \in L'_2(\Omega)$ (L_2).

Если система φ_k полна в $C(\Omega)$ ($L'_2(\Omega)$ или $L_2(\Omega)$), то найдется конечная сумма $\sum_1^N \alpha_k \varphi_k$, для которой правая часть в (1) (соответственно в (2)) меньше ε . Но тогда и левая меньше ε .

У п р а ж н е н и е.

1. Доказать более общее утверждение: если система (1) полна в $C(\Omega)$, то и в $L'_p(\Omega)$ ($1 \leq p < \infty$), если же она полна в $L'_{p'}(\Omega)$ и $1 \leq p < p' < \infty$, то полна также в $L'_p(\Omega)$, где Ω — измеримое (ограниченное) множество.

РЯДЫ ФУРЬЕ. ПРИБЛИЖЕНИЕ ФУНКЦИЙ ПОЛИНОМАМИ

§ 15.1. Предварительные сведения

Система тригонометрических функций

$$\frac{1}{2}, \cos x, \sin x, \cos 2x, \sin 3x, \dots \quad (1)$$

ортогональна на отрезке $[0, 2\pi]$, т. е. интеграл на $[0, 2\pi]$ от произведения двух разных функций этой системы равен нулю. Это вытекает из равенств

$$\int_0^{2\pi} \cos kx \cos lx \, dx = 0 \quad (k \neq l, k, l = 0, 1, \dots),$$

$$\int_0^{2\pi} \sin kx \sin lx \, dx = 0 \quad (k \neq l, k, l = 1, 2, \dots),$$

$$\int_0^{2\pi} \cos kx \sin lx \, dx = 0 \quad (k = 0, 1, \dots; l = 1, 2, \dots),$$

$$\int_0^{2\pi} \cos^2 kx \, dx = \int_0^{2\pi} \sin^2 kx \, dx = \pi \quad (k = 1, 2, \dots),$$

$$\int_0^{2\pi} \left(\frac{1}{2}\right)^2 dx = \frac{\pi}{2}.$$

Эта глава посвящена теории тригонометрических рядов и вопросам приближения функций тригонометрическими полиномами.

Функция $f(x)$ называется *периодической периода* $2\omega > 0$, если она определена на всей действительной оси и для всякого x удовлетворяет условию

$$f(x + 2\omega) = f(x).$$

Если для такой функции существует интеграл (собственный или несобственный)

$$\int_0^{2\omega} f(x) \, dx,$$

то, каково бы ни было действительное число a ,

$$\int_a^{a+2\omega} f(x) dx = \int_0^{2\omega} f(x) dx. \quad (2)$$

Это видно из рис. 15.1: одинаково затумешаванные площади равны.

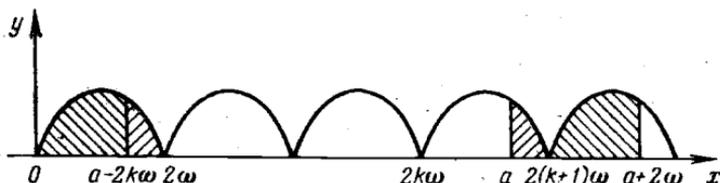


Рис. 15.1.

Но это можно доказать формально. Существует единственное натуральное число k такое, что $2k\omega \leq a < 2(k+1)\omega$ и, очевидно,

$$\begin{aligned} \int_a^{2(k+1)\omega} f(x) dx &= \int_a^{2(k+1)\omega} f(x - 2k\omega) dx = \int_{a-2k\omega}^{2\omega} f(z) dz, \\ \int_{2(k+1)\omega}^{a+2\omega} f(x) dx &= \int_{2(k+1)\omega}^{a+2\omega} f(x - 2(k+1)\omega) dx = \int_0^{a-2k\omega} f(z) dz. \end{aligned}$$

Складывая эти равенства, получим (2).

Очень часто в случае функций периода 2ω приходится употреблять равенство

$$\int_0^{2\omega} f(t-x) dt = \int_0^{2\omega} f(t) dt, \quad (2')$$

где x может быть любым значением. Действительно, воспользовавшись (2), имеем

$$\int_0^{2\omega} f(t-x) dt = \int_{-x}^{2\omega-x} f(z) dz = \int_0^{2\omega} f(t) dt.$$

Это равенство будет часто употребляться без пояснений.

Функции системы (1) являются периодическими периода 2π . При этом функции $1, \cos x, \cos 2x, \dots$ — четные и функции $\sin x, \sin 2x, \dots$ — нечетные.

Для четных функций $f(x)$

$$\int_{-b}^b f(x) dx = 2 \int_0^b f(x) dx$$

и для нечетных

$$\int_{-b}^b f(x) dx = 0.$$

Сумма вида

$$T_n(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_1^n (a_k \cos kx + b_k \sin kx),$$

где a_k, b_k — постоянные числа, называется *тригонометрическим полиномом порядка (или степени) n* .

Тригонометрические полиномы мы будем считать простейшими периодическими функциями периода 2π . Ими мы будем приближать другие более или менее произвольные функции периода 2π .

Функцию $f(x)$ периода 2ω можно заменить функцией $F(u) = f(u\omega/\pi)$ периода 2π с помощью подстановки $x = u\omega/\pi$, приблизить эту вторую функцию некоторым тригонометрическим полиномом $F(u) \sim T_n(u)$ и затем вернуться к переменной x :

$$f(x) \sim T_n\left(\frac{\pi}{\omega}x\right).$$

Условимся о некоторых обозначениях и терминологии. $C(a, b)$ есть (§ 14.1) пространство (класс) непрерывных на отрезке $[a, b]$ функций f с нормой

$$\|f\|_{C(a,b)} = \max_{a \leq x \leq b} |f(x)|.$$

C^* есть пространство (класс) функций f , непрерывных на действительной оси и имеющих период 2π , с нормой

$$\|f\|_{C^*} = \max_{0 \leq x \leq 2\pi} |f(x)| = \max_{a \leq x \leq a+2\pi} |f(x)|.$$

(a — произвольное действительное число).

Функцию $f \in C^*$ можно считать принадлежащей $C(0, 2\pi)$ ($C^* \subset C(0, 2\pi)$), рассматривая ее только на отрезке $[0, 2\pi]$. Однако при этом получается не всякая функция пространства $C(0, 2\pi)$, а такая, что ее значения на концах периода равны между собой:

$$f(0) = f(2\pi). \quad (3)$$

Наоборот, функция $f \in C(0, 2\pi)$, удовлетворяющая условию (3), после периодического продолжения с периодом 2π превращается в функцию класса C^* .

L^* есть пространство (класс) функций периода 2π , которые, если их рассматривать на отрезке $[0, 2\pi]$, принадлежат к $L'(0, 2\pi)$ с нормой (см. § 14.2)

$$\|f\|_{L^*} = \|f\|_{L(0,2\pi)} = \int_0^{2\pi} |f(x)| dx,$$

Про функцию $f(x) \in L'^*$ еще говорят, что она периодическая (периода 2π), абсолютно интегрируемая (на периоде) функция. Напомним, что функция $f \in L'(0, 2\pi)$, если ее интеграл

$$\int_0^{2\pi} f(x) dx \quad (4)$$

существует по Риману или имеет конечное число особых точек и сходится в несобственном смысле абсолютно (см. § 9.16). $L_2'^*$ есть пространство (класс) функций f периода 2π , которые если их рассматривать на отрезке $[0, 2\pi]$, принадлежат к $L_2'(0, 2\pi)$ с нормой (см. § 14.3)

$$\|f\|_{L_2'^*} = \left(\int_0^{2\pi} |f(x)|^2 dx \right)^{1/2}.$$

Про функцию $f(x) \in L_2'^*$ говорят еще, что она периодическая (периода 2π) функция с интегрируемым квадратом модуля (на периоде) или еще, в действительном случае, с интегрируемым квадратом. Напомним, что функция $f \in L_2'(0, 2\pi)$ интегрируема по Риману на $[0, 2\pi]$ или, если ее интеграл (4) имеет конечное число особых точек, то квадрат ее модуля интегрируем в несобственном смысле. Подчеркнем еще, что $L_2'^* \subset L'^*$ (см. § 14.2, (13)).

В теории рядов Фурье еще более естественно рассматривать классы (пространства) L^* и L_2^* функций периода 2π , принадлежащих лебеговым пространствам $L(0, 2\pi)$ и соответственно $L_2(0, 2\pi)$.

Читатель уже заметил, что в наших обозначениях звездочка указывает на периодичность (с периодом 2π) функций, составляющих класс.

Функции f указанных классов могут быть действительными и комплексными функциями $f(x) = \varphi(x) + i\psi(x)$ от одной переменной x , поэтому, например, мы говорим «квадрат модуля» функции, а не просто «квадрат функции», что только в действительном случае одно и то же.

Система тригонометрических функций (1) ортогональна и, как мы узнаем в дальнейшем, полна в $L_2'^*(L_2^*)$ (и даже в C^*). Каждой функции $f \in L_2'^*(L_2^*)$ можно привести в соответствие ее ряд Фурье (см. § 14.6, (2)) по системе (1)

$$f(x) \sim \frac{a_0}{2} + \sum_{k=1}^{\infty} (a_k \cos kx + b_k \sin kx), \quad (5)$$

где

$$a_k = \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} f(t) \cos kt \, dt \quad (k = 0, 1, \dots); \quad (6)$$

$$b_k = \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} f(t) \sin kt \, dt \quad (k = 1, 2, \dots). \quad (7)$$

Отдельные функции $\frac{a_0}{2}$, $(a_1 \cos x + b_1 \sin x)$, $(a_2 \cos 2x + b_2 \sin 2x)$, ..., входящие в правую часть (5) при условиях (6), (7), называются членами ряда Фурье функции f (гармониками f).

Заметим, что коэффициенты Фурье a_k и b_k (см. (6) и (7)) имеют на самом деле смысл не только для функций $f \in L_2^*$, но и для функций $f \in L^*$ (вообще $f \in L^*$). Ведь функции $\cos kx$, $\sin kx$ ограничены, а функции $f \in L^*$ абсолютно интегрируемы, но тогда и интегралы, определяющие коэффициенты Фурье $f \in L^*(0, 2\pi)$, абсолютно сходятся:

$$\int_0^{2\pi} |f(x) \cos kx| \, dx \leq \int_0^{2\pi} |f(x)| \, dx,$$

$$\int_0^{2\pi} |f(x) \sin kx| \, dx \leq \int_0^{2\pi} |f(x)| \, dx.$$

Поэтому, имея в виду большую общность, мы будем по возможности рассматривать разложения в ряды Фурье функций, принадлежащих $L^*(L^*)$.

Итак, каждой функции $f \in L^*$ (вообще $f \in L^*$) соответствует ее ряд Фурье, независимо от того, сходится он в каких-либо точках x или нет. Существенно заметить, что если функцию $f \in L^*$ видоизменить, прибавив к ней нулевую в $L^*(L^*)$ функцию $\theta(x)$, т. е. такую, что

$$\int_0^{2\pi} |\theta(x)| \, dz = 0,$$

например, видоизменить в конечном числе точек, то это не изменяет коэффициенты Фурье f , а следовательно, и сам ряд Фурье функции f . Совокупность коэффициентов Фурье функции называется ее спектром. Многие колебательные процессы (колебания) в физике и технике описываются периодическими функциями, вообще периода ω , и тогда u есть время, а $y = F(u)$ есть ордината колеблющейся точки, силы, скорости, силы тока, ... Если F есть тригонометрический полином, то

$$y = F(u) = \frac{a_0}{2} + \sum_1^n \left(a_k \cos \frac{k\pi}{\omega} u + b_k \sin \frac{k\pi}{\omega} u \right) = \frac{a_0}{2} + \sum_1^n A_k \cos \left(\frac{k\pi}{\omega} u - \varphi_k \right),$$

где $A_k = \sqrt{a_k^2 + b_k^2}$, а φ_k определяются из уравнений $a_k = \cos \varphi_k$, $b_k = \sin \varphi_k$, $0 \leq \varphi_k < 2\pi$.

В физике говорят, что *колебательный процесс* $y = F(u)$ *распадается на простейшие колебательные процессы — гармонические колебания (гармоники)*

$$A_k \cos\left(\frac{k\pi}{\omega} u - \varphi_k\right). \quad (8)$$

Гармоника (8) имеет частоту k , амплитуду A_k и начальную фазу φ_k . На рис. 15.2 изображены три периодических периода 2π функции: $S_2(x) = \sin x - \frac{\sin 2x}{2}$ (сплошной линией), $S_3(x) = \sin x - \frac{\sin 2x}{2} + \frac{\sin 3x}{3}$ (пунктиром) и $S_4(x) = \sin x - \dots - \frac{\sin 4x}{4}$ (точкам).

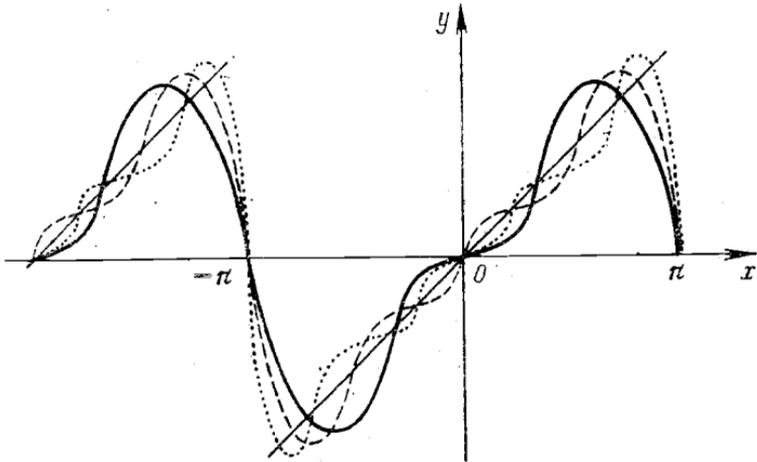


Рис. 15.2.

Для больших n график суммы

$$S_n(x) = \sum_1^n (-1)^{k-1} \frac{\sin kx}{k} \quad (9)$$

схематически (не точно) изображен на рис. 15.3, что наводит на мысль, и это будет в дальнейшем обосновано, что предельная функция

$$S(x) = \lim_{n \rightarrow \infty} S_n(x) \quad (10)$$

есть периодическая (периода 2π) функция, определяемая равенствами

$$S(x) = x \quad (-\pi < x < \pi), \quad S(\pi) = 0. \quad (11)$$

Функция $S(x)$ разрывна в точках $x_k = (2k + 1)\pi$, и потому последовательность непрерывных функций $\{S_n(x)\}$ не может равномерно сходиться к $S(x)$, но она все же равномерно сходится на любом отрезке $[a, b]$, принадлежащем интервалу $(-\pi, \pi)$, вообще любому отрезку оси x , принадлежащему интервалу, на котором $S(x)$ имеет непрерывную производную (см. § 15.5).

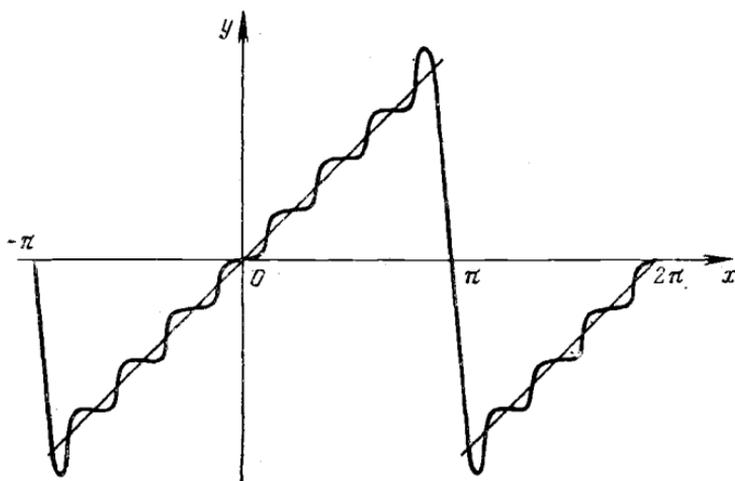


Рис. 15.3.

На рис. 15.3 еще показано, что график $S_n(x)$ возле точек x_k разрыва предельной функции $S(x)$ делает всплески. Это характерное явление для точек разрыва первого рода предельной кусочно гладкой функции, называемое *явлением Гиббса*, будет изучаться в § 15.9.

§ 15.2. Сумма Дирихле

Пусть задана функция $f \in L'^*$ (вообще L^*) и пусть

$$f(x) \sim \frac{a_0}{2} + \sum_1^{\infty} (a_k \cos kx + b_k \sin kx) \quad (1)$$

есть ее ряд Фурье, где, таким образом,

$$a_k = \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} f(t) \cos kt \, dt \quad (k = 0, 1, 2, \dots),$$

$$b_k = \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} f(t) \sin kt \, dt \quad (k = 1, 2, \dots).$$

Частичная n -я сумма этого ряда может быть преобразована так:

$$\begin{aligned} S_n(x) &= \frac{a_0}{2} + \sum_1^n (a_k \cos kx + b_k \sin kx) = \\ &= \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} f(t) dt + \sum_1^n \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} f(t) (\cos kt \cos kx + \sin kt \sin kx) dt = \\ &= \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} \left\{ \frac{1}{2} + \sum_1^n \cos k(t-x) \right\} f(t) dt = \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} D_n(t-x) f(t) dt, \quad (2) \end{aligned}$$

где (см. § 8.2, (16))

$$D_n(x) = \frac{1}{2} + \sum_1^n \cos kx = \frac{1}{2} \frac{\sin\left(n + \frac{1}{2}\right)x}{\sin \frac{x}{2}}. \quad (3)$$

Мы получили компактное выражение для n -й суммы Фурье функции $f(x)$:

$$S_n(x) = \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} D_n(t-x) f(t) dt = \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} D_n(u) f(x+u) du. \quad (4)$$

В последнем равенстве мы воспользовались периодичностью подынтегральной функции.

Интеграл (4) называется *интегралом Дирихле порядка n* , а полином $D_n(x)$ — *ядром Дирихле порядка n* . Заметим, что при любом x и $n = 0, 1, 2, \dots$

$$\frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} D_n(t-x) dt = \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} \left\{ \frac{1}{2} + \sum_1^n \cos k(t-x) \right\} dt = \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} \frac{1}{2} dt = 1, \quad (5)$$

потому что

$$\int_0^{2\pi} \cos k(t-x) dt = \int_0^{2\pi} \cos kt dt = 0 \quad (k = 1, 2, \dots).$$

В последнем равенстве использована периодичность (период 2π) функции $\cos kt$ и тот факт, что она ортогональна на отрезке $[0, 2\pi]$ к функции, тождественно равной единице.

В левбеговой теории две функции из L^* , равные почти всюду, **имеют** один и тот же ряд Фурье, т. е. одни и те же соответствующие коэффициенты Фурье.

Всякий ряд вида

$$\frac{a_0}{2} + \sum_1^\infty (\alpha_k \cos kx + \beta_k \sin kx), \quad (6)$$

где α_k, β_k — постоянные числа (коэффициенты ряда), называется *тригонометрическим рядом*.

Тригонометрический ряд становится рядом Фурье только тогда, когда существует функция $f \in L^*$, коэффициентами Фурье которой являются соответственно числа a_k, b_k ($a_k = \alpha_k, b_k = \beta_k$). Например, если установлено, что ряд (6) сходится в смысле среднего квадратического на $[0, 2\pi]$ к некоторой функции $f \in L_2^*$ (или L_2^*), то он есть ряд Фурье этой функции (см. следствие леммы 1, § 14.6).

Произведение двух четных или двух нечетных функций есть функция четная, в то время как произведение четной на нечетную функцию есть функция нечетная. Поэтому, если функция $f \in L'^*$ (или L^*) — четная, то ее ряд Фурье имеет вид

$$f(x) \sim \frac{a_0}{2} + \sum_1^{\infty} a_k \cos kx \quad \left(a_k = \frac{2}{\pi} \int_0^{2\pi} f(t) \cos kt dt \right),$$

потому что ее коэффициенты $b_k = 0$, а если она нечетная, то ее ряд Фурье имеет вид

$$f(x) \sim \sum_{k=1}^{\infty} b_k \sin kx \quad \left(b_k = \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} f(t) \sin kt dt \right),$$

потому что тогда ее коэффициенты $a_k = 0$.

Если коэффициенты a_k, b_k суммы Фурье n -го порядка функции $f(x)$ периода 2π вычислить приближенно по формуле прямоугольников (см. § 10.6), разделяя период на $2n + 1$ равных частей точками

$$x_k = \frac{2\pi k}{2n + 1} \quad (k = 0, 1, \dots, 2n), \quad (7)$$

то получим сумму

$$S_n(f, x) = \frac{a_0^{(n)}}{2} + \sum_1^n (a_k^{(n)} \cos kx + b_k^{(n)} \sin kx),$$

$$a_k^{(n)} = \frac{2}{2n + 1} \sum_{j=0}^{2n} f(x_j) \cos kx_j \quad (k = 0, 1, \dots, n),$$

$$b_k^{(n)} = \frac{2}{2n + 1} \sum_{j=0}^{2n} f(x_j) \sin kx_j \quad (k = 0, 1, \dots, n),$$

замечательную тем, что она есть тригонометрический полином порядка n , интерполирующий f в узлах (7). Таким образом,

$$f(x_j) = S_n(f, x_j) \quad (j = 0, 1, \dots, 2n).$$

Легко проверить это утверждение, если учесть, что

$$\frac{2}{2n+1} \sum_{j=0}^{2n} \cos kx_j \cos lx_j = \delta_{kl},$$

$$\frac{2}{2n+1} \sum_{j=0}^{2n} \sin kx_j \sin lx_j = \delta_{kl},$$

$$\frac{2}{2n+1} \sum_{j=0}^{2n} \sin kx_j \cos lx_j = 0 \quad (k, l = 0, 1, \dots, n).$$

§ 15.3. Формулы для остатка ряда Фурье

Для функции $f \in L'^*$ (вообще L^*) из формул (4) и (5) предыдущего параграфа следует, что

$$\begin{aligned} S_n(x) - f(x) &= \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} D_n(u) [f(x+u) - f(x)] du = \\ &= \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} D_n(u) \Delta_u f(x) du, \end{aligned} \quad (1)$$

где

$$\Delta_u f(x) = f(x+u) - f(x) \quad (2)$$

(разность f в точке x с шагом u).

В этих преобразованиях мы воспользовались периодичностью подынтегральной функции.

Равенство (1) дает выражение для остаточного члена ряда Фурье. Выяснение вопроса, сходится или нет ряд Фурье функции f в данной точке x к ее значению $f(x)$, и связанные с этим вопросом оценки сходимости сводятся к исследованию поведения интеграла (1) при $n \rightarrow \infty$.

Зададим положительное число η , удовлетворяющее неравенствам $0 < \eta \leq \pi$, и введем для удобства две функции

$$\mu(u) = \begin{cases} \frac{1}{u}, & |u| < \eta, \\ 0, & \eta \leq |u| \leq \pi, \end{cases} \quad (3)$$

$$\nu(u) = \begin{cases} 0, & |u| < \eta, \\ \frac{1}{u}, & \eta \leq |u| \leq \pi. \end{cases} \quad (4)$$

Очевидно, $\frac{1}{u} = \mu(u) + \nu(u)$, $-\pi < u < \pi$, поэтому

$$D_n(u) = \frac{\sin nu}{2 \operatorname{tg} \frac{u}{2}} + \frac{1}{2} \cos nu = \frac{\sin nu}{u} + \left(\frac{1}{2 \operatorname{tg} \frac{u}{2}} - \frac{1}{u} \right) \sin nu + \frac{1}{2} \cos nu = \mu(u) \sin nu + g(u) \sin nu + \frac{1}{2} \cos nu, \quad (5)$$

где $g(u) = \nu(u) + \frac{1}{2 \operatorname{tg} \frac{u}{2}} - \frac{1}{u}$.

Отметим неравенства

$$|g(u)| \leq \frac{1}{\eta} + \left| \frac{u - 2 \operatorname{tg} \frac{u}{2}}{2u \operatorname{tg} \frac{u}{2}} \right| \leq \frac{1}{\eta} + \frac{O(u^2)}{2 \left| \operatorname{tg} \frac{u}{2} \right|} \leq C$$

$$(-\pi < u < \pi),$$

показывающие, что функция $g(u)$ ограничена на $(-\pi, \pi)$. Кроме того, она принадлежит, очевидно, к $L'(-\pi, \pi)$. Мы будем считать ее продолженной с периодом 2π на всю действительную ось. Таким образом, $g(u) \in L'_*$ и ограниченная функция.

Из (1) и (2) следует равенство

$$S_n(x) - f(x) = \frac{1}{\pi} \int_{-\eta}^{\eta} \frac{\sin nu}{u} \Delta_{uf}(x) du + \rho_n(x), \quad (6)$$

где

$$\rho_n(x) = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} g(u) \sin nu \Delta_{uf}(x) du + \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} \cos nu \Delta_{uf}(x) du. \quad (7)$$

В § 15.4 (замечание 3) будет показано, что если функция $f \in L'_*$, то

$$\rho_n(x) = o(1), \quad n \rightarrow \infty \quad (8)$$

для любого x , где $f(x)$ конечна и даже равномерно на любом отрезке $[a, b]$, где функция $f(x)$ ограничена.

Но тогда справедлива следующая важная лемма.

Лемма. Если функция $f \in L'_*$ и η — произвольное число, удовлетворяющее неравенствам $0 < \eta \leq \pi$, то

$$S_n(x) - f(x) = \frac{1}{\pi} \int_{-\eta}^{\eta} \frac{\sin nu}{u} \Delta_{uf}(x) du + o(1) \quad (n \rightarrow \infty) \quad (9)$$

(см. (2)) для любого x , где $f(x)$ конечна, и притом равномерно на любом отрезке $[a, b]$, где функция $f(x)$ ограничена.

Для фиксированной точки x формула (9) всегда верна, лишь бы функция f была определена в этой точке. Для того чтобы узнать, стремится ли при $n \rightarrow \infty$ к нулю разность $S_n(x) - f(x)$ в этой точке, мы должны исследовать первый (главный) член в правой части (9). Второй член уже стремится к нулю.

Если известно, что на некотором отрезке $[a, b]$ наша функция f ограничена, то вопрос о том, будет ли $S_n(x)$ стремиться к $f(x)$ при $n \rightarrow \infty$ на этом отрезке или его части равномерно, зависит от решения этого вопроса для главного члена части (9), потому что второй член уже стремится к нулю и притом равномерно на $[a, b]$.

Конечно, если функция f неограничена на отрезке $[a, b]$, то она разрывна где-то на нем и ряд Фурье f , если и сходится на $[a, b]$ к f , то заведомо неравномерно. Ведь его члены — равномерно непрерывные на $(-\infty, \infty)$ функции.

Остановимся еще на важном свойстве рядов Фурье, называемом принципом локализации. Если мы хотим узнать, сходится или нет ряд Фурье данной функции $f \in L^*(L^*)$ на отрезке $[a', b']$, достаточно знать ее свойства на каком-нибудь отрезке $[a, b]$, строго внутри себя содержащем $[a', b']$. В самом деле, положим $\eta = \min\{a' - a, b - b'\}$. Тогда для точек $x \in [a', b']$, для которых мы хотим исследовать сходимость ряда Фурье, подынтегральное выражение в правой части (9) зависит от значений f только на $[a, b]$ (ведь если $x \in [a', b']$ и $0 < |u| < \eta$, то $x, x + u, x - u \in [a, b]$).

§ 15.4. Леммы об осцилляции

Пусть функция $f \in L'(-\infty, \infty)$ (вообще $L(-\infty, \infty)$), тогда при любом действительном λ

$$\left| \int_{-\infty}^{\infty} f(x) \cos \lambda x \, dx \right| \leq \frac{1}{2} \int_{-\infty}^{\infty} \left| f\left(x + \frac{\pi}{\lambda}\right) - f(x) \right| dx, \quad (1)$$

$$\left| \int_{-\infty}^{\infty} f(x) \sin \lambda x \, dx \right| \leq \frac{1}{2} \int_{-\infty}^{\infty} \left| f\left(x + \frac{\pi}{\lambda}\right) - f(x) \right| dx.$$

В самом деле,

$$\begin{aligned} \int_{-\infty}^{\infty} f(x) \sin \lambda x \, dx &= \int_{-\infty}^{\infty} f\left(u + \frac{\pi}{\lambda}\right) \sin \lambda \left(u + \frac{\pi}{\lambda}\right) du = \\ &= - \int_{-\infty}^{\infty} f\left(u + \frac{\pi}{\lambda}\right) \sin \lambda u \, du = - \int_{-\infty}^{\infty} f\left(x + \frac{\pi}{\lambda}\right) \sin \lambda x \, dx. \end{aligned}$$

Поэтому

$$\left| \int_{-\infty}^{\infty} f(x) \sin \lambda x dx \right| = \frac{1}{2} \left| \int_{-\infty}^{\infty} \left[f(x) - f\left(x + \frac{\pi}{\lambda}\right) \right] \sin \lambda x dx \right| \leq \\ \leq \frac{1}{2} \int_{-\infty}^{\infty} \left| f\left(x + \frac{\pi}{\lambda}\right) - f(x) \right| dx.$$

Для косинуса рассуждение аналогично.

Лемма 1. Пусть $f \in L'(-\infty, \infty)$ (или $L(-\infty, \infty)$), g — ограниченная измеримая (на любом отрезке) функция ($|g(x)| < k$). Тогда

$$\lim_{\lambda \rightarrow \infty} \int_{-\infty}^{\infty} \cos \lambda u g(u) f(x+u) du = 0, \\ \lim_{\lambda \rightarrow \infty} \int_{-\infty}^{\infty} \sin \lambda u g(u) f(x+u) du = 0$$
(2)

равномерно относительно x , принадлежащих к любому отрезку $[a, b]$.

В частности,

$$\lim_{\lambda \rightarrow \infty} \int_{-\infty}^{\infty} \cos \lambda u f(x+u) du = 0, \\ \lim_{\lambda \rightarrow \infty} \int_{-\infty}^{\infty} \sin \lambda u f(x+u) du = 0.$$
(3)

Доказательство. Отметим, что равенства (3) непосредственно следуют из неравенств (1) и теоремы 6 § 14.4.

Чтобы доказать (2), зададим $\varepsilon > 0$ и подберем непрерывную финитную функцию $\varphi(u) \in L'(-\infty, \infty)$ такую, что

$$\int_{-\infty}^{\infty} |f(u) - \varphi(u)| du < \frac{\varepsilon}{2K}$$
(4)

(см. теорему 1, § 14.4 и рис. 14.1, а) и представим интеграл (2) в виде

$$\int_{-\infty}^{\infty} \cos \lambda u g(u) f(x+u) du = I_1 + I_2,$$
(5)

где

$$I_1 = \int_{-\infty}^{\infty} \cos \lambda u g(u) [f(x+u) - \varphi(x+u)] du, \\ I_2 = \int_{-\infty}^{\infty} \cos \lambda u g(u) \varphi(x+u) du.$$

Но если считать, что $|g(u)| < K$, $|\varphi(u)| < K_1$, то для всех x

$$|I_1| \leq K \int_{-\infty}^{\infty} |f(x+u) - \varphi(x+u)| du = K \int_{-\infty}^{\infty} |f(t) - \varphi(t)| dt < \frac{\varepsilon}{2}, \quad (6)$$

и (в силу (1)) при $\lambda > \lambda_0$, где λ_0 достаточно велико,

$$\begin{aligned} |I_2| &\leq \frac{1}{2} \int_{-\infty}^{\infty} \left| g\left(u + \frac{\pi}{\lambda}\right) \varphi\left(x + u + \frac{\pi}{\lambda}\right) - g(u) \varphi(x+u) \right| du \leq \\ &\leq \frac{1}{2} \int_{-\infty}^{\infty} \left| g\left(u + \frac{\pi}{\lambda}\right) - g(u) \right| \left| \varphi\left(x + u + \frac{\pi}{\lambda}\right) \right| du + \\ &\quad + \frac{1}{2} \int_{-\infty}^{\infty} |g(u)| \left| \varphi\left(x + u + \frac{\pi}{\lambda}\right) - \varphi(x+u) \right| du \leq \\ &\leq \frac{K_1}{2} \int_{-\infty}^{\infty} \left| g\left(u + \frac{\pi}{\lambda}\right) - g(u) \right| du + \frac{K}{2} \int_{-\infty}^{\infty} \left| \varphi\left(t + \frac{\pi}{\lambda}\right) - \varphi(t) \right| dt < \frac{\varepsilon}{2}. \end{aligned} \quad (7)$$

Из (5), (6), (7) следует первое равенство (2)* и притом равномерно относительно $x \in [a, b]$.

Аналогично доказывается второе равенство (2).

Лемма 2. Равенства (2) остаются верными в предположении, что $f \in L'(L)$, а $g(u) = g(\alpha, u)$ — ограниченная функция ($|g(\alpha, u)| < K$, $\alpha_1 \leq \alpha \leq \alpha_2$), непрерывно зависящая от (α, u) , где α — параметр. При этом они выполняются равномерно относительно $\alpha \in [\alpha_1, \alpha_2)$ и $x \in [a, b]$, где $[a, b]$ — произвольный отрезок.

Лемма эта доказывается так же, как лемма 1. Надо учесть, что в правой части (7) для $x \in [a, b]$ в силу финитности φ

можно вместо интеграла $\int_{-\infty}^{\infty} \left| g\left(u + \frac{\pi}{\lambda}\right) - g(u) \right| du$ написать

$\int_{-N}^N \left| g\left(u + \frac{\pi}{\lambda}\right) - g(u) \right| du$ при достаточно большом N , и тогда

$$\int_{-N}^N \left| g\left(\alpha, u + \frac{\pi}{\lambda}\right) - g(\alpha, u) \right| du \rightarrow 0 \quad (\lambda \rightarrow \infty)$$

равномерно относительно $\alpha \in [\alpha_1, \alpha_2]$, так как функция $g(\alpha, u)$ равномерно непрерывна на $[\alpha_1, \alpha_2] \times [-N, N]$.

З а м е ч а н и е 1. Все утверждения, доказанные выше в этом параграфе, остаются верными, если считать, что функции f и g — периодические периода 2π , принадлежащие L'_* , (или L_*), а интегралы взяты по периоду. Теперь уже, впрочем, надо считать, что переменная λ пробегает натуральные числа ($\lambda = 1, 2, 3, \dots$), чтобы функции $\cos \lambda x$, $\sin \lambda x$ были периодическими. Конечно, функцию φ в (4) можно взять периодической периода 2π (не обязательно финитной на периоде).

Ниже формулируются эти утверждения для периодических функций. В верности их читатель убедится, заменив всюду в приведенных выше рассуждениях $\int_{-\infty}^{\infty}$ на $\int_{-\pi}^{\pi}$.

Для функции $f \in L'_*$ выполняются неравенства

$$\left| \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \frac{\cos \lambda x}{\sin \lambda x} dx \right| \leq \frac{1}{2} \int_{-\pi}^{\pi} \left| f\left(x + \frac{\pi}{\lambda}\right) - f(x) \right| dx. \quad (1')$$

Л е м м а 1'. Пусть $f, g \in L'_*$ (или L_*) и, кроме того, g ограничена и измерима на $[-\pi, \pi]$. Тогда

$$\lim_{\lambda \rightarrow \infty} \int_{-\pi}^{\pi} \frac{\cos \lambda u}{\sin \lambda u} g(u) f(x+u) du = 0 \quad (\lambda = 1, 2, \dots) \quad (2')$$

равномерно относительно всех $x \in (-\infty, \infty)$.

В частности, коэффициенты Фурье a_k, b_k функции f стремятся к нулю при $k \rightarrow \infty$:

$$\lim_{k \rightarrow \infty} a_k = \lim_{k \rightarrow \infty} \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(t) \cos kt dt = 0,$$

$$\lim_{k \rightarrow \infty} b_k = \lim_{k \rightarrow \infty} \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(t) \sin kt dt = 0.$$

З а м е ч а н и е 2. Верен также аналог леммы 2, где надо считать, что функция $g(\alpha, u)$ принадлежит по u к L'_* (L) и непрерывна по (α, u) , где $\alpha \in [\alpha_1, \alpha_2]$.

З а м е ч а н и е 3. Равенство (8) § 15.3 теперь вытекает из следующих соображений.

Представим первое слагаемое правой части (7) § 15.3 подробнее:

$$\begin{aligned} \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} g(u) \sin nu \Delta_u f(x) du &= \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} g(u) \sin nu f(x+u) du - \\ &- \frac{f(x)}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} g(u) \sin nu du, \quad (8) \end{aligned}$$

Первый интеграл правой части (8) стремится к нулю при $n \rightarrow \infty$ равномерно относительно $x \in (-\infty, \infty)$ на основании (2'). Второй интеграл на том же основании стремится к нулю для таких x , для которых $f(x)$ — конечное число; при этом это стремление к нулю равномерно на любом отрезке изменения x , на котором функция f ограничена. Аналогичные утверждения имеют место и для второго слагаемого правой части (7) § 15.3.

Этим доказано, что $\rho_n(x) \rightarrow 0$ при $n \rightarrow \infty$ для любого x , для которого $f(x)$ конечна и притом равномерно на любом отрезке, на котором f ограничена.

Заметим еще, что если функция $f \in L_2^*$ (или L_2^*), то тот факт, что ее коэффициенты Фурье a_k, b_k стремятся к нулю, следует из неравенства Парсеваля

$$\sum_1^{\infty} (|a_k|^2 + |b_k|^2) < \infty.$$

Стремление к нулю интеграла (3), соответствующего, например синусу, можно объяснить следующим образом. Несмотря на то, что функция $f \in L^*(L^*)$ может иметь много, даже (в случае L) бесконечное число разрывов, она все же обладает многими свойствами непрерывных функций. Это проявляется в доказанных выше леммах об осцилляции. Множитель $\sin \lambda x$ изгибает график $f(x)$ в график, состоящий из волн. Каждая из них состоит из двух полуволн, которые в среднем хорошо компенсируют друг друга при интегрировании. Результат компенсации налицо: интеграл (3) стремится к нулю при $\lambda \rightarrow \infty$.

§ 15.5. Критерии сходимости рядов Фурье. Полнота тригонометрической системы функций

По определению функция $f(x)$ удовлетворяет на отрезке $[a, b]$ (интервале (a, b)), условию Липшица степени α ($0 < \alpha \leq 1$), если для любых $x, x' \in [a, b]$ ((a, b)) выполняется неравенство

$$|f(x') - f(x)| \leq M|x' - x|^\alpha,$$

где M не зависит от x, x' . При $\alpha = 1$ в этом случае просто говорят, что f удовлетворяет условию Липшица.

Если, например, f — непрерывная и кусочно гладкая на $[a, b]$, то она удовлетворяет условию Липшица на $[a, b]$, потому что

$$|f(x') - f(x)| = \left| \int_x^{x'} f'(t) dt \right| \leq M|x' - x| \quad (|f'(t)| \leq M).$$

Если функция f имеет на интервале (a, b) ограниченную производную ($|f'| \leq M$) и непрерывна на $[a, b]$, то и в этом случае

мы, применяя теорему Лагранжа, получим

$$|f(x') - f(x)| = |f'(\xi)(x' - x)| \leq M|x' - x|, \quad \xi \in (x, x')$$

и убедимся, что f удовлетворяет на $[a, b]$ условию Липшица.

Функция $|x|^\alpha$ ($0 < \alpha \leq 1$) удовлетворяет условию Липшица степени α на всей действительной оси (тем более на любом отрезке), потому что, если считать, что $0 < |x| < |x'|$ и $|x'/x| = t$, $\frac{1}{2} < t < \infty$, то получим

$$\frac{||x'|^\alpha - |x|^\alpha|}{|x' - x|^\alpha} \leq \frac{||x'|^\alpha - |x|^\alpha|}{||x'| - |x||^\alpha} = \frac{t^\alpha - 1}{(t - 1)^\alpha} \leq 1 \quad (M = 1).$$

При $\alpha = 1$ это неравенство очевидно. При $\alpha < 1$ это видно из того, что функция от t в его левой части имеет предел, равный нулю при $t \rightarrow 1$ и равный 1 при $t \rightarrow \infty$, и она имеет положительную производную на $(1, \infty)$ и, таким образом, она возрастает на $(1, \infty)^*$.

Теорема 1. Пусть функция $f \in L^*$ (или L^*) и, кроме того, она удовлетворяет условию Липшица степени α на отрезке $[a, b]$ (в частности, если f — непрерывная кусочно гладкая на $[a, b]$). Тогда, каковы бы ни были a', b' , удовлетворяющие неравенствам $a < a' < b' < b$, ряд Фурье f сходится на $[a', b']$ к f и притом равномерно.

Доказательство. Пусть $\delta = \min\{a' - a, b - b'\}$ и $0 < \eta < \delta$, п. Тогда для $x \in [a', b']$ и $0 \leq |u| \leq \eta$ точки $x, x + u$ принадлежат $[a, b]$ и потому

$$|f(x + u) - f(x)| \leq M|u|^\alpha. \tag{1}$$

При найденном η воспользуемся формулой § 15.3, (9):

$$S_n(x) - f(x) = \frac{1}{\pi} \int_{-\eta}^{\eta} \sin nu \frac{f(x + u) - f(x)}{u} du + o(1), \quad n \rightarrow \infty$$

имеющей место равномерно относительно $x \in [a, b]$. Тогда для любого $\varepsilon > 0$ равномерно для всех $x \in [a', b']$ получим в силу (1) оценку

$$|S_n(x) - f(x)| \leq \frac{1}{\pi} \int_{-\eta}^{\eta} \frac{M|u|^\alpha}{|u|} du + |o(1)| \leq \frac{2M}{\pi\alpha} \eta^\alpha + \frac{\varepsilon}{2} < \varepsilon \tag{2}$$

($n > N$).

где η выбрано так, чтобы выполнялось неравенство $2M\eta^\alpha/\pi\alpha < \varepsilon/2$ и затем N взято настолько большим, чтобы $|o(1)| < \varepsilon/2$ при $n > N$. Теорема доказана.

*) В случае $|x| = |x'|$ имеем $|x'|^\alpha - |x|^\alpha = 0 \leq |x' - x|^\alpha$.

Теорема 2. Если функция $f \in C^*$ — непрерывная и кусочно гладкая на действительной оси, то ее ряд Фурье сходится к ней на всей действительной оси и притом равномерно.

В самом деле, на отрезке $[-\varepsilon, 2\pi + \varepsilon]$, где $\varepsilon > 0$, f — непрерывная и кусочно гладкая и потому ряд ее Фурье по предыдущей теореме равномерно сходится к ней на $[0, 2\pi]$, следовательно, вследствие периодичности f и членов ряда, и на всей действительной оси.

Теорема 3 (Вейерштрасса). Системы функций

$$1, \cos x, \sin x, \cos 2x, \sin 2x, \dots, \quad (3)$$

$$1, \cos x, \cos 2x, \dots, \quad (4)$$

$$\sin x, \sin 2x, \dots, \quad (5)$$

полны соответственно

1) в пространстве C^* ,

2) в подпространстве C^* четных функций, а также в $C(0, \pi)$,

3) в подпространстве C^* нечетных функций, а также в классе функций, принадлежащих $C(0, \pi)$ и удовлетворяющих условию $f(0) = f(\pi) = 0$.

Доказательство. В самом деле, пусть f — произвольная функция класса C^* . Она равномерно непрерывна на отрезке $[-\pi, \pi]$ и имеет период 2π . Поэтому для любого $\varepsilon > 0$ можно указать полигональную функцию $\Pi(x)$ периода 2π такую, что

$$|f(x) - \Pi(x)| < \frac{\varepsilon}{2} \quad (6)$$

для всех x . При этом, если f — четная или нечетная функция, то можно сделать так, что и $\Pi(x)$ будет соответственно четная или нечетная. Например, если точки графика f с абсциссами $x_j = jh$, $j = 0, \pm 1, \pm 2, \dots$, $h = \pi/N$, где N — достаточно большое натуральное число, соединить отрезками, то получим ломаную, описываемую нужной функцией $\Pi(x)$. Функция $\Pi(x)$ удовлетворяет условиям предыдущей теоремы — потому n -я ее сумма Фурье при достаточно большом n удовлетворяет неравенству

$$|\Pi(x) - S_n(x)| < \frac{\varepsilon}{2} \quad \text{для всех } x. \quad (7)$$

При этом, если $\Pi(x)$ — четная или нечетная функция, то и $S_n(x)$ соответственно обладает одним из этих свойств.

Из (6) и (7) следует, что $|f(x) - S_n(x)| < \varepsilon$ для всех x . Это доказывает теорему, потому что $S_n(x)$ — тригонометрический полином — конечная линейная комбинация из функций соответственно систем (3), (4), (5). Отметим, что S_n есть сумма Фурье не f , а Π .

Это утверждение не противоречит тому факту, что существуют функции $f \in C^*$, ряды Фурье которых в отдельных точках расходятся (см. по этому поводу замечание в конце этого параграфа).

Надо еще иметь в виду, что если непрерывную на $[0, \pi]$ (принадлежащую $C(0, \pi)$) функцию продолжить четным образом, а затем периодически с периодом 2π продолжить на действительную ось, то получим четную функцию класса C^* . Если же функцию, непрерывную на $[0, \pi]$, удовлетворяющую условию $f(0) = f(\pi) = 0$, продолжить нечетным образом, а затем периодически, то получим нечетную функцию класса C^* .

Заметим, что из теоремы 3 следует, что для любой непрерывной периода 2π функции f ($f \in C^*$) существует равномерно сходящаяся к ней (на действительной оси) последовательность тригонометрических полиномов $T_n(x)$ ($n = 1, 2, \dots$), откуда следует, что функция f представима в виде равномерно сходящегося к ней ряда тригонометрических полиномов

$$f(x) = \sum_0^{\infty} Q_k(x), \quad Q_0 = T_0, \quad Q_k = T_k - T_{k-1} \quad (k = 1, 2, \dots).$$

Теорема 4. Ряд Фурье функции $f \in L_2^*$ (вообще L_2^*) сходится к ней в смысле среднего квадратичного на периоде.

Доказательство. В самом деле, по предыдущей теореме система (3) тригонометрических функций полна в C^* . Тем более она полна в L_2^* (см. теорему § 14.9). Но тогда теорема верна на основании теоремы 1 § 14.6 из общей теории ортогональных рядов.

В силу той же теоремы для полной ортогональной и нормаль-мальной системы тригонометрических функций § 15.1, (1) выполняется равенство Парсеваля

$$\int_{-\pi}^{\pi} |f|^2 dx = \frac{1}{2\pi} \left| \int_{-\pi}^{\pi} f dx \right|^2 + \frac{1}{\pi} \sum_{k=1}^{\infty} \left(\left| \int_{-\pi}^{\pi} f(t) \cos kt dt \right|^2 + \left| \int_{-\pi}^{\pi} f(t) \sin nt dt \right|^2 \right),$$

или

$$\frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} |f|^2 dx = \frac{|a_0|^2}{2} + \sum_{k=1}^{\infty} (|a_k|^2 + |b_k|^2), \quad (8)$$

какова бы ни была функция $f \in L_2^*$ (или, более общо, L_2^*).

Пример 1. Функция $\psi(x)$ периода 2π , определяемая равенством *)

$$\psi(x) = \begin{cases} \frac{\pi-x}{2}, & 0 < x < 2\pi, \\ 0, & x = 0, \end{cases} \quad (9)$$

очевидно, принадлежит L'^* . Ее ряд Фурье имеет вид

$$\psi(x) = \sum_1^{\infty} \frac{\sin kx}{k}, \quad (10)$$

потому что она нечетная, а

$$b_k = \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} \frac{\pi-t}{2} \sin kt \, dt = \frac{1}{k} \quad (k = 1, 2, \dots).$$

Любой отрезок $[a', b']$, не содержащий в себе точки $x_k = 2k\pi$ ($k = 0, \pm 1, \pm 2, \dots$), содержится строго внутри некоторого другого отрезка $[a, b]$ ($a < a' < b' < b$), обладающего этим же свойством, и при этом на $[a, b]$ функция ψ непрерывна вместе со своей производной, следовательно, — гладкая. Но тогда на основании теоремы 1 ряд Фурье (10) функции ψ сходится к ней равномерно на $[a', b']$. Он, таким образом, сходится в любой точке $x \neq 2k\pi$ ($k = 0, \pm 1, \pm 2, \dots$). Но и в этих исключительных точках $2k\pi$ он тоже сходится к ψ , ведь в них $\psi = 0$, так же как равны нулю все члены ряда (10). Однако равномерной сходимости в любых окрестностях точек $x_k = 2k\pi$ не может быть.

Кроме того, очевидно, что $\psi \in L'_2$, и потому на основании теоремы 4 ряд Фурье (10) функции ψ сходится к ψ в смысле среднего квадратического на $[-\pi, \pi]$:

$$\int_{-\pi}^{\pi} \left| \psi(x) - \sum_1^n \frac{\sin kx}{k} \right|^2 dx \rightarrow 0 \quad (n \rightarrow \infty).$$

Функция $\psi(x)$ представляет собой простейшую разрывную периода 2π функцию, имеющую единственную точку разрыва (на периоде) первого рода. Ее скачок в точке разрыва равен $\psi(0+0) - \psi(0-0) = \pi$.

Очевидно, функция $\psi(x-x_0)$, график которой сдвинут на величину x_0 в направлении оси x , имеет разрывы в точках $x_0 + 2k\pi$ ($k = 0, \pm 1, \pm 2, \dots$) со скачками, равными π . Она разлагается в тригонометрический ряд

$$\psi(x-x_0) = \sum_1^{\infty} \frac{\sin k(x-x_0)}{k} = \sum_1^{\infty} \left(\frac{-\sin kx_0}{k} \cos kx + \frac{\cos kx_0}{k} \sin kx \right),$$

который является ее рядом Фурье, потому что он сходится в смысле среднего квадратического к $\psi(x-x_0)$ на $(0, 2\pi)$ (см. следствие леммы 1 § 14.6).

*) Функция $\psi(x)$ и функция $S(x)$, о которой говорилось в § 15.1 (см. § 15.1, (14)), связаны равенством $-\psi(x) = \frac{1}{2} S(x-\pi)$, поэтому графики $-\psi$ и $\frac{1}{2} S$ и их частных сумм Фурье получают один из другого сдвигом на π .

Замечание. Функция ψ дает нам интересный пример функции, ряд Фурье которой сходится к ней не только в ее точках непрерывности, но и в ее точках разрыва.

Следующая теорема дает общий класс функций, ряды Фурье которых сходятся к ним в их точках разрыва.

Теорема 5. Пусть функция $f \in L'^*$ (L^*) — кусочно гладкая на отрезке $[a, b]$ и имеет на этом отрезке единственную точку разрыва $x_0 \in (a, b)$. Тогда ряд Фурье f сходится в точке x_0 к среднему арифметическому правого и левого пределов в этой точке:

$$\frac{f(x_0 + 0) + f(x_0 - 0)}{2} = \frac{a_0}{2} + \sum_1^{\infty} (a_k \cos kx_0 + b_k \sin kx_0). \quad (11)$$

Доказательство. Так как f — кусочно гладкая на отрезке $[a, b]$ функция и точка x_0 — внутренняя точка этого отрезка, то конечные пределы $f(x_0 + 0)$ и $f(x_0 - 0)$ существуют. Будем считать, что выполняется равенство

$$f(x_0) = \frac{1}{2} [f(x_0 - 0) + f(x_0 + 0)].$$

Иначе можно видоизменить f в x_0 так, чтобы это равенство выполнилось, что, как мы знаем, не изменяет коэффициенты Фурье функции f , а следовательно, и ее ряд Фурье.

Положим

$$\varphi(x) = f(x) - \frac{f(x_0 + 0) - f(x_0 - 0)}{\pi} \psi(x - x_0).$$

На основании свойств функции ψ

$$\varphi(x_0) = f(x_0),$$

$$\begin{aligned} \varphi(x_0 + 0) &= f(x_0 + 0) - \frac{f(x_0 + 0) - f(x_0 - 0)}{2} = \\ &= \frac{f(x_0 - 0) + f(x_0 + 0)}{2} = f(x_0), \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \varphi(x_0 - 0) &= f(x_0 - 0) + \frac{f(x_0 + 0) - f(x_0 - 0)}{2} = \\ &= \frac{f(x_0 - 0) + f(x_0 + 0)}{2} = f(x_0). \end{aligned}$$

Поэтому $\varphi(x_0) = \varphi(x_0 - 0) = \varphi(x_0 + 0)$. Это показывает, что функция φ непрерывна в точке x_0 , и так как она есть разность кусочно гладких на $[a, b]$ функций, непрерывных вне точки x_0 , то она кусочно гладкая и непрерывная на $[a, b]$, но тогда, как мы знаем, n -я сумма $S_n(\varphi, x_0)$ функции φ в точке x_0 стремится при $n \rightarrow \infty$ к $\varphi(x_0)$ и так как $S_n(f, x_0) = S_n(\varphi, x_0)$, то

$$\lim_{n \rightarrow \infty} S_n(f, x_0) = \lim_{n \rightarrow \infty} S_n(\varphi, x_0) = \varphi(x_0) = f(x_0),$$

что и требовалось доказать.

Ряд Фурье функции f , описанной в теореме 5 со скачком в точке $x = x^0$, хотя и сходится в этой точке и ее окрестности, но медленно и притом неравномерно. Ряд же Фурье $\phi(x)$ сходится лучше и уже во всяком случае равномерно в некоторой окрестности x^0 . С другой стороны, функция $\alpha\psi(x - x_0)$ выражается очень простой формулой, и быть может, даже не будет необходимости разлагать ее в ряд Фурье. Во всяком случае, ряд Фурье функции ψ очень хорошо изучен в специальной литературе.

Отметим некоторые факты, относящиеся к вопросу о сходимости и расходимости рядов Фурье.

А. Н. Колмогоров *) привел пример функции, принадлежащей лебегову классу L^* , ряд Фурье которой расходится всюду на действительной оси.

Карлсон **) показал, что какова бы ни была функция, принадлежащая лебегову классу L_2^* , ее ряд Фурье сходится к ней почти всюду. Так как $C^* \subset L_2^*$, то это утверждение Карлсона имеет место и для всякой непрерывной на действительной оси функции периода 2π . Утверждение Карлсона верно и для функций $f \in L_p^*(1 < p < \infty)$ ***).

С другой стороны, известны (Дюбуа Реймон, Фейер) примеры непрерывных периодических функций $f(f \in C^*)$, ряды Фурье которых расходятся на множестве всех рациональных точек. Они показывают, что если про функцию f известно только, что она непрерывна, то этого не достаточно, чтобы сказать, что ее ряд Фурье сходится. Для сходимости нужно наложить на f еще некоторые добавочные условия. В доказанных выше теоремах таким добавочным условием было условие Липшица степени α . В других более изысканных теориях это условие заменяется на более слабые достаточные признаки.

Полученные выше свойства рядов Фурье функций периода 2π автоматически переносятся на ряды функций периода 2ω :

$$f(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_1^{\infty} \left(a_n \cos \frac{k\pi}{\omega} x + b_n \sin \frac{k\pi}{\omega} x \right), \quad (12)$$

$$a_n = \frac{1}{\omega} \int_0^{2\omega} \cos \frac{k\pi}{\omega} t f(t) dt, \quad (13)$$

$$b_n = \frac{1}{\omega} \int_0^{2\omega} \sin \frac{k\pi}{\omega} t f(t) dt.$$

*) А. Н. Колмогоров (родился в 1903 г.) — выдающийся советский математик, академик.

**) Карлсон Л. А. Е. — выдающийся современный шведский математик.

***) Это доказал американский математик Р. Хант.

Таким образом, если функция $f \in L'(0, 2\omega)$ ($L(0, 2\omega)$) периода 2ω и удовлетворяет на отрезке $[a, b]$ условию Липшица степени α ($0 < \alpha \leq 1$), то ее ряд Фурье (13) сходится к ней равномерно на любом отрезке $[a', b'] \subset (a, b)$, если же f — кусочно гладкая на $[a, b]$, то в точках x ее разрыва, принадлежащих (a, b) , ее ряд Фурье сходится к $\frac{1}{2}[f(x+0) + f(x-0)]$.

Наконец, заметим, что если функция $y = f(x)$ описывает физическое колебание, представляющее собой сумму конечного или бесконечного числа некоторых гармонических колебаний, соответствующих частотам $k=0, \pm 1, \dots$, то k -е колебание $u_k(x) = a_k \cos \frac{k\pi}{\omega} x + b_k \sin \frac{k\pi}{\omega} x$ можно легко получить, учитывая, что числа a_k, b_k суть коэффициенты Фурье f , вычисляемые по формулам (13). С другой стороны, эти колебания $u_k(x)$ можно, как известно, физически получить из данного сложного реального колебания $y = f(x)$ при помощи специальных физических приспособлений — резонаторов, и при этом соответствующие практические результаты хорошо согласуются с математическими.

Примеры. Приведенные здесь функции имеют период 2π .

$$1. f_1(x) = \operatorname{sign} x \ (|x| < \pi), \quad f_1(x) = \frac{4}{\pi} \sum_{k=0}^{\infty} \frac{\sin(2k+1)x}{2k+1}.$$

$$2. f_2(x) = x \ (|x| < \pi), \quad f_2(x) = 2 \sum_{k=1}^{\infty} \frac{(-1)^{k+1} \sin kx}{k}.$$

$$3. f_3(x) \text{ — четная функция, равная } \frac{\pi-x}{2} \text{ на } [0, \pi],$$

$$f_3(x) = \frac{\pi}{4} + \frac{2}{\pi} \sum_{k=0}^{\infty} \frac{\cos(2k+1)x}{(2k+1)^2}.$$

$$4. f_4(x) \text{ — четная функция, равная } 1 \text{ в } (0, h) \text{ и равная нулю в } (h, \pi), \quad 0 < h < \pi,$$

$$f_4(x) = \frac{2h}{\pi} \left[\frac{1}{2} + \sum_{k=1}^{\infty} \left(\frac{\sin kh}{kh} \right) \cos kx \right].$$

$$5. f_5(x) \text{ — непрерывная четная функция, равная нулю в } (2h, \pi), \quad 0 < h \leq \pi/2, \text{ равная } 1 \text{ при } x=0 \text{ и линейная в } (0, 2h),$$

$$f_5(x) = \frac{2h}{\pi} \left[\frac{1}{2} + \sum_{k=1}^{\infty} \left(\frac{\sin kh}{kh} \right)^2 \cos kx \right].$$

Упражнение. Выяснить, на каких отрезках или, может быть, на всей действительной оси сходятся равномерно ряды из примеров 1—5.

§ 15.6. Комплексная форма записи ряда Фурье

Пусть a_k и b_k — коэффициенты Фурье функции $f \in L^*$ (или L^*). На основании формулы Эйлера

$$a_k \cos kx + b_k \sin kx = a_k \frac{e^{ikx} + e^{-ikx}}{2} + b_k \frac{e^{ikx} - e^{-ikx}}{2i} = c_k e^{ikx} + c_{-k} e^{-ikx},$$

где

$$c_k = \frac{a_k - ib_k}{2}, \quad c_{-k} = \frac{a_k + ib_k}{2}. \quad (1)$$

Отсюда

$$c_k = \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} (\cos kt - i \sin kt) f(t) dt = \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} f(t) e^{-ikt} dt,$$

$$c_{-k} = \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} (\cos kt + i \sin kt) f(t) dt = \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} f(t) e^{ikt} dt$$

и, таким образом, числа

$$c_k = \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} f(t) e^{-ikt} dt \quad (k = 0, \pm 1, \pm 2, \dots) \quad (2)$$

вычисляются по единой формуле для всех k (в том числе и $k = 0$, $c_0 = a_0/2$).

Важно заметить, что если f — действительная функция, то a_k и b_k действительны, а числа c_k и c_{-k} , хотя вообще и комплексны, но взаимно сопряжены:

$$c_{-k} = \overline{c_k}. \quad (3)$$

Наоборот, попарная комплексная сопряженность c_k и c_{-k} влечет за собой, очевидно, действительность коэффициентов Фурье a_k и b_k функции f , а если это имеет место для всех $k = 0, 1, \dots$, то и действительность f .

В самом деле, если, например, $f \in L_2^*$, то ряд Фурье f сходится к f в смысле среднего квадратического. Но если его члены действительны, то и $f(x)$ — действительная функция. В общем случае $f \in L^*$, этот факт следует из теоремы 2 § 15.11.

Очевидно, n -я сумма ряда Фурье f может быть записана в виде

$$S_n(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_1^n (a_k \cos kx + b_k \sin kx) = \sum_{-n}^n c_k e^{ikx}, \quad (4)$$

а сам ряд Фурье f — в виде ряда

$$f(x) \sim \frac{a_0}{2} + \sum_1^{\infty} (a_k \cos kx + b_k \sin kx) \sim \sum_{-\infty}^{\infty} c_k e^{ikx} \quad (5)$$

с двумя входами.

Мы будем говорить, что ряд (5) сходится для данного значения x , если существует предел

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \sum_{-n}^n c_k e^{ikx}$$

Таким образом, мы будем понимать сходимость ряда в правой части (5) в смысле *главного значения*. Ведь можно было бы считать его сходящимся, если существует предел

$$\lim_{n, m \rightarrow \infty} \sum_{-m}^n c_k e^{ikx},$$

когда m и n неограниченно возрастают независимо друг от друга.

Функции (комплексные!)

$$\frac{1}{\sqrt{2\pi}} e^{ikx} \quad (k = 0, \pm 1, \pm 2, \dots) \quad (6)$$

образуют ортогональную и нормальную систему на отрезке $[0, 2\pi]$, потому что

$$\int_0^{2\pi} \frac{1}{\sqrt{2\pi}} e^{ikx} \frac{1}{\sqrt{2\pi}} e^{-ilx} dx = \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} e^{i(k-l)x} dx = \delta_{kl}.$$

Так как тригонометрические функции $\cos kx$, $\sin kx$ ($k = 0, 1, 2, \dots$) образуют полную систему в C^* , тем более в L_2^* , L^* (теорема 3, § 15.5), то это же свойство имеет место и для системы e^{ikx} ($k = 0, \pm 1, \pm 2, \dots$), потому что

$$\cos kx = \frac{1}{2} (e^{ikx} + e^{-ikx}), \quad \sin kx = \frac{1}{2i} (e^{ikx} - e^{-ikx}).$$

Числа c_k , определяемые формулами (2), являются коэффициентами Фурье f относительно функций e^{ikx} (см. § 14.6(2)).

Из сказанного следует, что ряд

$$f(x) \sim \sum_{-\infty}^{\infty} c_k e^{ikx},$$

полученный в (5) из обычного тригонометрического ряда Фурье, есть сам по себе ряд Фурье функции f по функциям e^{ikx} . Его называют тригонометрическим рядом Фурье функции f в комплексной форме.

В силу полноты системы (6) в L_2^* для любой функции $f \in L_2^*$ имеет место равенство Парсеваля

$$\int_0^{2\pi} |f(x)|^2 dx = \sum_{-\infty}^{\infty} \left(\frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_0^{2\pi} f(t) e^{iht} dt \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_0^{2\pi} f(t) e^{-iht} dt \right)$$

или

$$\frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} |f(x)|^2 dx = \sum_{-\infty}^{\infty} |c_k|^2. \quad (7)$$

§ 15.7. Дифференцирование и интегрирование рядов Фурье

Пусть $f(x)$ есть непрерывная кусочно гладкая функция*) периода 2π . К ее ненулевым коэффициентам Фурье можно применить формулу интегрирования по частям:

$$\begin{aligned} c_k &= \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} f(t) e^{-ikt} dt = \frac{1}{2\pi} \left(f(t) \frac{e^{-ikt}}{-ik} \Big|_0^{2\pi} + \frac{1}{ik} \int_0^{2\pi} f'(t) e^{-ikt} dt \right) = \\ &= \frac{1}{ik} c'_k \quad (k = \pm 1, \pm 2, \dots), \end{aligned} \quad (1)$$

где

$$c'_k = \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} f'(t) e^{-ikt} dt. \quad (2)$$

Мы воспользовались периодичностью функций $f(t)$ и e^{ikt} , в силу которой

$$f(t) e^{-ikt} \Big|_0^{2\pi} = 0.$$

Производная $f'(t)$ есть кусочно непрерывная периода 2π функция, возможно, разрывная с конечным числом разрывов первого рода на периоде. Она конечна, принадлежит L^* и для нее имеют смысл числа c'_k — комплексные коэффициенты Фурье f' .

Если функция $f(x)$ периода 2π непрерывна и имеет непрерывную кусочно гладкую производную порядка $l-1$, то процесс (1) интегрирования по частям можно провести l раз. В результате получим равенство

$$c_k = \frac{1}{(ik)^l} c_k^{(l)} \quad (k = \pm 1, \pm 2, \dots), \quad (3)$$

где

$$c_k^{(l)} = \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} f^{(l)}(t) e^{-ikt} dt$$

— коэффициенты Фурье $f^{(l)}(x)$ — производной от f порядка l .

*) Или, более общо, пусть функция f периода 2π абсолютно непрерывна на любом отрезке (см. § 19.5, (11)).

Имеет место важная теорема.

Теорема 1. Если ряд Фурье непрерывной периода 2π кусочно гладкой функции *)

$$f(x) = \sum_{-\infty}^{\infty} c_k e^{ikhx} \quad (4)$$

почленно продифференцировать, то получится ряд Фурье ее производной

$$f'(x) \sim \sum_{-\infty}^{\infty} c'_k e^{ikhx} = \sum_{-\infty}^{\infty} (ik) c_k e^{ikhx}. \quad (5)$$

Здесь Σ' обозначает, что в ряде нет нулевого коэффициента.

Доказательство. В самом деле, $f'(x)$ — вообще кусочно непрерывная функция, имеющая разрывы там, где f имеет разрывы производной, но в точках x , разрыва f' существуют пределы $f'(x, \pm 0)$. Такая функция может быть разложена в ряд Фурье

$$f'(x) \sim \sum' c'_k e^{ikhx}, \quad (6)$$

возможно, и не сходящийся к ней во многих точках. При этом

$$c'_0 = \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} f'(t) dt = \frac{1}{2} [f(2\pi) - f(0)] = 0,$$

потому что f — непрерывная функция периода 2π . С другой стороны, для всех $k \neq 0$ имеет место равенство (1), и поэтому из (6) следует (5). Ряд (4) равномерно сходится к $f(x)$ на основании теоремы 2 § 15.5.

Теорема 2. Если ряд Фурье кусочно непрерывной функции (с разрывами первого рода!)

$$\varphi(x) \sim \sum' c'_k e^{ikhx} \quad (c'_0 = 0) \quad (7)$$

проинтегрировать почленно (считая, что интеграл от e^{ikhx} равен $(ik)^{-1} e^{ikhx}$), то получим равномерно сходящийся ряд Фурье непрерывной кусочно гладкой функции

$$f(x) - \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} f(x) dx = \sum_{-\infty}^{\infty} c_k e^{ikhx}, \quad (8)$$

$$c_k = \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} f(t) e^{-ikt} dt \quad (k = \pm 1, \pm 2, \dots),$$

*) Теорема верна для абсолютно непрерывной периода 2π функции (§ 19.5, (11)). Ее ряд Фурье равномерно сходится к ней, как это доказывается в более полных курсах рядов Фурье.

где

$$f(x) = \int_0^x \varphi(t) dt. \quad (9)$$

В самом деле, в силу (9) по теореме Ньютона — Лейбница функция $f(x)$ — непрерывная и кусочно гладкая на $[0, 2\pi]$. Кроме того,

$$f(2\pi) - f(0) = \int_0^{2\pi} \varphi(t) dt \Big|_0^{2\pi} = 0,$$

потому что

$$\frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} \varphi(t) dt = c'_0 = 0$$

и, следовательно, ряд Фурье f равномерно сходится к f , откуда следует (8). С другой стороны, правая часть (8) может быть в силу (1) рассматриваема как результат указанного почленного интегрирования правой части (7).

Заметим, что на основании теоремы 2, § 15.5 ряд Фурье кусочно гладкой функции $f \in C^*$ сходится к ней на всей действительной оси и притом равномерно. Поэтому в (8) написан знак равенства. Что же касается функции $f'(x)$, то она кусочно непрерывна (на отрезке $[0, 2\pi]$). Ее ряд Фурье может расходиться (см. § 15.5 перед (12)). Поэтому в (5) написан знак \sim .

З а м е ч а н и е. Теоремы 1 и 2 значительно расширяют в случае рядов Фурье известные читателю из общей теории рядов критерии законности почленного их дифференцирования и интегрирования. Но возможно и дальнейшее расширение этих критериев, не только с помощью аппарата интеграла Лебега, но и еще путем введения понятия обобщенной функции (см. далее § 16.14).

У п р а ж н е н и е 1. Доказать, что если функция $f(x)$ периода 2π имеет непрерывную кусочно гладкую производную $f^{(l-1)}(x)$ порядка $(l-1)$, то ее можно представить в виде

$$(x) = \frac{a_0}{2} + \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} B_l(t-x) f^{(l)}(t) dt,$$

где

$$B_l(u) = \sum_1^{\infty} \frac{\cos\left(ku + \frac{l\pi}{2}\right)}{k^l} \quad (l = 1, 2, \dots).$$

У п р а ж н е н и е 2. Пользуясь тем, что

$$B_1(u) = \sum_1^{\infty} \frac{\sin ku}{k}$$

и, таким образом, $B_1(u) = (u - \pi)/2$ ($0 < u < 2\pi$), показать, что при любом $l = 1, 2, 3, \dots$ $B_l(u)$ на отрезке $[0, 2\pi]$ представляет собой многочлен степени l такой, что интеграл от него по $[0, 2\pi]$ равен нулю и $B'_{l+1} = -B_l$.

Эти многочлены называются многочленами Бернулли.

§ 15.8. Оценка остатка ряда Фурье.

Теорема 1. Пусть функция f периода 2π имеет на всей оси непрерывную кусочно гладкую производную $f^{(l-1)}$ порядка $l-1$, а ее производная $f^{(l)}$ подчиняется неравенству

$$\frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} |f^{(l)}|^2 dx \leq M^2. \quad (1)$$

Тогда отклонение функции $f(x)$ от ее $(N-1)$ -й суммы Фурье оценивается следующим образом:

$$|f(x) - S_{N-1}(x)| \leq M \left(2 \sum_N^{\infty} \frac{1}{k^{2l}} \right)^{1/2} < \sqrt{\frac{2}{2l-1}} \frac{M}{(N-1)^{l-\frac{1}{2}}} \quad (2)$$

Доказательство. Из условия теоремы следует, что ряд Фурье функции $f(x)$ сходится к ней на действительной оси. Отклонение $f(x)$ от $S_{N-1}(x)$ может быть записано в виде

$$\begin{aligned} f(x) - S_{N-1}(x) &= \\ &= \sum_N^{\infty} (c_k e^{ikx} + c_{-k} e^{-ikx}) = \sum_N^{\infty} \left[\left(\frac{1}{ik} \right)^l c_k^{(l)} e^{ikx} + \left(\frac{1}{-ik} \right)^l c_{-k}^{(l)} e^{-ikx} \right], \quad (3) \end{aligned}$$

где c_k — комплексные коэффициенты Фурье f , выраженные затем (в третьем члене цепи) через коэффициенты Фурье $c_k^{(l)}$ производной $f^{(l)}$ согласно формуле (3) предыдущего параграфа.

Если учесть, что

$$|e^{ikx}| = 1$$

(ведь x — действительное), и равенство Парсеваля для $f^{(l)}$, то

$$\begin{aligned} |f(x) - S_{N-1}(x)| &\leq \\ &\leq \sum_N^{\infty} \frac{1}{k^l} (|c_k^{(l)}| + |c_{-k}^{(l)}|) \leq \left(2 \sum_N^{\infty} \frac{1}{k^{2l}} \right)^{1/2} \left(\sum_N^{\infty} (|c_k^{(l)}|^2 + |c_{-k}^{(l)}|^2) \right)^{1/2} \leq \\ &\leq \left(2 \sum_N^{\infty} \frac{1}{k^{2l}} \right)^{1/2} \left(\frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} |f^{(l)}(x)|^2 dx \right)^{1/2} \leq M \left(2 \sum_N^{\infty} \frac{1}{k^{2l}} \right)^{1/2}, \quad (4) \end{aligned}$$

и мы получили первую оценку в (2). Вторая же более грубая оценка вытекает из неравенства

$$\sum_N^{\infty} \frac{1}{k^{2l}} \leq \int_{N-1}^{\infty} \frac{dx}{x^{2l}} = \frac{1}{2l-1} \frac{1}{(N-1)^{2l-1}}.$$

З а м е ч а н и е. Оценка (2) при тех же рассуждениях остается верной в предположении, что периодическая функция $f(x)$ имеет абсолютно непрерывную производную порядка $l-1$ и (почти всюду) производную порядка l , удовлетворяющую неравенству (1), где интеграл понимается в смысле Лебега (см. сноски к теоремам 1, 2 предыдущего параграфа).

Заметим, что можно доказать оценку

$$|f(x) - S_n(x)| < C \frac{\ln n}{n^l} \sup_x |f^{(l)}(x)|,$$

где C — константа, не зависящая от n , но это потребовало бы более сложных рассуждений.

У п р а ж н е н и е. Показать, ограничившись для простоты случаем, когда l делится на 4, что первая оценка в (2) — точная.

У к а з а н и е. Из (3) при $x = 0$ следует

$$f(0) - S_n(0) = \sum_{n+1}^{\infty} \frac{1}{k^l} (c_k^{(l)} + c_{-k}^{(l)})$$

и первое, так же как второе, неравенства (4) достижимы, если числа $c_k^{(l)}$ подобрать пропорциональными соответственно $1/k^l$ (см. замечание после § 6.2, (8)).

§ 15.9. Явление Гиббса

Функция

$$\psi(x) = \sum_1^{\infty} \frac{\sin kx}{k} \quad (1)$$

равная

$$\frac{\pi - x}{2} = \sum_1^{\infty} \frac{\sin kx}{k} \quad (2)$$

на интервале $(0, \pi)$, имеет n -ю частную сумму

$$\psi_n(x) = \sum_1^n \frac{\sin kx}{k}. \quad (3)$$

Для нее при $0 < x \leq \pi$ имеет место (пояснения ниже)

$$\begin{aligned} \frac{x}{2} + \psi_n(x) &= \int_0^x \left(\frac{1}{2} + \sum_1^n \cos kt \right) dt = \\ &= \int_0^x \frac{\sin \left(n + \frac{1}{2} \right) t}{2 \sin \frac{t}{2}} dt = \int_0^x \frac{\sin nt}{2 \operatorname{tg} \frac{t}{2}} dt + \frac{1}{2} \int_0^x \cos nt dt = \int_0^x \frac{\sin nt}{t} dt + \end{aligned}$$

$$+ \int_0^x \sin nt \left(\frac{1}{2 \operatorname{tg} \frac{t}{2}} - \frac{1}{t} \right) dt + \frac{1}{2} \int_0^x \cos nt dt = \int_0^x \frac{\sin nt}{t} dt + o(1) \quad (1)$$

$$(n \rightarrow \infty) \quad (4)$$

равномерно относительно $x \in (0, \pi)$. Пояснения требует только оценка второго и третьего слагаемого в предпоследнем члене цепи. Например, второе слагаемое можно записать в виде

$$A_n = \int_0^x \sin nt g(t) dt =$$

$$= \frac{1}{2} \int_0^x \sin nt g(t) dt - \frac{1}{2} \int_{\pi/n}^{x+\pi/n} \sin nt g\left(t + \frac{\pi}{n}\right) dt =$$

$$= \frac{1}{2} \int_0^{\pi/n} \sin nt g(t) dt - \frac{1}{2} \int_x^{x+\pi/n} \sin nt g\left(t + \frac{\pi}{n}\right) dt +$$

$$+ \frac{1}{2} \int_{\pi/n}^x \sin nt \left[g(t) - g\left(t + \frac{\pi}{n}\right) \right] dt,$$

откуда ($|g(t)| \leq M$, $g(t) = 0$ вне $(0, \pi)$), см. § 15.3, (7))

$$|A_n| \leq \frac{1}{2} \frac{\pi}{n} M + \frac{1}{2} \frac{\pi}{n} M + \frac{1}{2} \int_{-\infty}^{\infty} |g(t) - g\left(t + \frac{\pi}{n}\right)| dt \rightarrow 0, \quad n \rightarrow \infty, \quad (5)$$

где правая часть не зависит от $x \in (0, \pi)$, поэтому левая стремится к нулю равномерно относительно указанных x .

Положив теперь в (4) $x = \pi/n$ и перейдя к пределу при $n \rightarrow \infty$, получим (пояснения ниже)

$$d_+ = \lim_{n \rightarrow \infty} \psi_n\left(\frac{\pi}{n}\right) = \int_0^{\pi} \frac{\sin t}{t} dt > \frac{\pi}{2} \quad (6)$$

(см. ниже (9), (12)). Между тем

$$\psi(0+0) = \lim_{\substack{x>0 \\ x \rightarrow 0}} \frac{\pi-x}{2} = \frac{\pi}{2}. \quad (7)$$

Вычисления показывают, что отношение

$$\frac{d_+}{\frac{1}{2}(\psi(0+0) - \psi(0-0))} = \frac{d_+}{\psi(0+0)} = \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} \frac{\sin t}{t} dt = 1,089490 \dots \quad (8)$$

Тот факт, что это отношение больше 1 (а не равно 1), называют *явлением Гиббса*.

На рис. 15.3 изображен схематический график функции $f(x) = -\psi(x - \pi)$ и ее n -й частной суммы $S_n(x)$. На $[-\pi + \delta, \pi - \delta]$, где $\delta > 0$, при достаточно большом n функция $S_n(x)$ колеблется вблизи $f(x)$. Ведь $S_n(x) \rightarrow f(x)$ при $n \rightarrow \infty$ равномерно на этом отрезке. С другой стороны, вблизи $x = \pi$ график $S_n(x)$ резко отклоняется от $f(x)$ кверху — это и есть явление Гиббса. Затем он резко опускается к точке $x = \pi$ на оси x . На отрезке $[-\pi, 0]$ имеет место подобное явление.

Надо иметь в виду, что и для произвольной функции $f \in L^*$, непрерывной вместе со своей производной на полуинтервалах $[a, x^0)$, $(x^0, b]$, имеющей вместе со своей производной разрыв первого рода в x^0 , имеет место подобное явление в окрестности точки x^0 . Это вытекает из возможности представления функции f в виде суммы $f(x) = f_1(x) + f_2(x)$, где f_1 — непрерывная*) кусочно гладкая на $[a, b]$, а $f_2(x) = \frac{\kappa}{\pi} \psi(x - x_0)$, где κ — скачок f . Ряд Фурье f_1 сходится к f_1 равномерно на $[a', b'] \subset (a, b)$, функция же f_2 есть всего лишь сдвинутая и умноженная на постоянную функция ψ . Для нее (а следовательно, и для f) имеет место явление Гиббса с тем же отношением (8)

$$\frac{d_+(x_0)}{\frac{1}{2}(f(x_0+0) - f(x_0-0))} = \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} \frac{\sin t}{t} dt,$$

где теперь

$$d_+(x^0) = \lim_{n \rightarrow \infty} \left[S_n \left(x^0 + \frac{\pi}{n} \right) - \frac{f(x^0+0) + f(x^0-0)}{2} \right],$$

а S_n — сумма Фурье f .

Явление Гиббса, так же как ряды Фурье, надо рассматривать как явление природы, да оно и обнаружено впервые чисто эмпирическим путем (Д. Ч. Гиббсом, американским физиком-теоретиком (1839—1903)).

Справедливы равенства

$$\frac{\pi}{2} = \int_0^{\infty} \frac{\sin x}{x} dx = \int_0^{\infty} \left(\frac{\sin x}{x} \right)^2 dx. \quad (9)$$

Второе из них см. § 13.15 (8), (10) ($A(1) = A$), а первое можно получить из следующих соображений. Полагая в (4) $x = \pi$ и учитывая, что $\psi_n(\pi) = 0$ (см. (3)), будем иметь

$$\frac{\pi}{2} = \int_0^{\pi} \frac{\sin nt}{t} dt + o(1) \rightarrow \int_0^{\infty} \frac{\sin x}{x} dx \quad (n \rightarrow \infty), \quad (10)$$

*) Точнее, f_1 имеет, быть может, устранимые разрывы.

и так как здесь первый член не зависит от n , то и получим первое равенство (9).

Интеграл справа в (10) можно еще записать в виде ряда

$$\begin{aligned} \int_0^{\infty} \frac{\sin x}{x} dx &= \sum_0^{\infty} \int_{k\pi}^{(k+1)\pi} \frac{\sin x}{x} dx = \sum_0^{\infty} \int_0^{\pi} \frac{\sin(k\pi + u)}{k\pi + u} du = \\ &= \sum_0^{\infty} (-1)^k a_k, \quad a_k = \int_0^{\pi} \frac{\sin u}{k\pi + u} du. \end{aligned} \quad (11)$$

Ясно, что числа a_k неотрицательны и убывают к нулю, поэтому справа в (11) стоит ряд Лейбница.

В частности, отсюда следует, что

$$\frac{\pi}{2} = \int_0^{\infty} \frac{\sin x}{x} dx < a_0 = \int_0^{\pi} \frac{\sin x}{x} dx, \quad (12)$$

Примечание. Функция

$$\lambda_n(x) = \int_0^x \frac{\sin nt}{t} dt = \int_0^{nx} \frac{\sin u}{u} du \quad (13)$$

достигает в точке π/n своего максимума, равного d_+ (см. (6)), на $[0, \infty)$.

В самом деле, подынтегральная функция во втором интеграле непрерывна и положительна на интервале $u \in (0, \pi)$, и потому $\lambda_n(x)$ строго возрастает на отрезке $[0, \pi/n]$. С другой стороны, $\lambda_n(\pi/n) > \lambda_n(x)$ для $x > \pi/n$, потому что в этом случае

$$\int_{\pi/n}^x \frac{\sin nt}{t} dt = \sum_{k=1}^{k_0} \int_{k\pi}^{(k+1)\pi} \frac{\sin u}{u} du + \int_{(k_0+1)\pi}^{nx} \frac{\sin u}{u} du < 0$$

(k_0 — наибольшее натуральное, для которого $(k+1)\pi \leq nx$). Ведь слагаемые этой суммы последовательно меняют знак, уменьшаясь по абсолютной величине, и при этом первое из них отрицательное.

В заключение докажем равенство

$$\overline{\lim}_{\substack{n \rightarrow \infty \\ x \rightarrow 0}} \psi_n(x) = d_+,$$

выражающее, что 1) для любой последовательности значений $x_n \rightarrow 0$ предел $\lim_{x_n \rightarrow 0} \psi_n(x_n)$, если он существует, не превышает d_+ и

2) существует такая последовательность $x_n \rightarrow 0$, для которой этот предел равен d_+ .

Как мы знаем, утверждение 2) верно при

$$x_n = \frac{\pi}{n},$$

утверждение же 1) следует из неравенств (см. (4))

$$\psi_n(x_n) \leq \lambda_n(x_n) + o(1) \leq d_+ + o(1) \rightarrow 0 \quad (n \rightarrow \infty).$$

§ 15.10. Сумма Фейера

В § 15.5 было отмечено, что существуют примеры непрерывных периода 2π функций f ($f \in C^*$), ряды Фурье которых расходятся в отдельных точках или даже в точках наперед заданного счетного множества, например, во всех рациональных точках. В связи с этим приобретает большое значение тот факт, что ряд Фурье произвольной функции $f \in C^*$ суммируется к ней методом средних арифметических и притом равномерно на всей действительной оси (см. § 11.10).

Зададим функцию $f \in L^*$ (вообще L^*) и составим для нее ряд Фурье

$$f(x) \sim \frac{a_0}{2} + \sum_1^{\infty} (a_k \cos kx + b_k \sin kx),$$

$$a_k = \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} f(t) \cos kt \, dt \quad (k = 0, 1, \dots),$$

$$b_k = \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} f(t) \sin kt \, dt \quad (k = 1, 2, \dots).$$

Пусть

$$S_n = \frac{a_0}{2} + \sum_1^n (a_k \cos kx + b_k \sin kx)$$

и

$$\sigma_n = \frac{S_0 + S_1 + \dots + S_n}{n+1} \quad (1)$$

— n -я средняя арифметическая сумма Фурье функции f .

Первой нашей задачей будет получить компактное выражение для σ_n . Имеем

$$\begin{aligned} \sigma_n &= \frac{1}{n+1} \left\{ \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} f(t) \, dt + \sum_{k=1}^n \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} D_k(t-x) f(t) \, dt \right\} = \\ &= \frac{1}{(n+1)\pi} \int_0^{2\pi} \left\{ \frac{1}{2} + \sum_0^n D_k(t-x) \right\} f(t) \, dt. \end{aligned}$$

Отделяя мнимую часть в равенстве

$$\sum_{k=0}^n e^{i(k+\frac{1}{2})x} = \frac{e^{i\frac{x}{2}} - e^{i(n+\frac{3}{2})x}}{1 - e^{ix}} = \frac{1 - e^{i(n+1)x}}{e^{-i\frac{x}{2}} - e^{i\frac{x}{2}}} \quad (2)$$

получим

$$\sum_{k=0}^n \sin\left(k + \frac{1}{2}\right)x = \frac{1 - \cos(n+1)x}{2 \sin \frac{x}{2}} = \frac{\sin^2 \frac{n+1}{2} x}{\sin \frac{x}{2}}. \quad (3)$$

Поэтому

$$\begin{aligned} \frac{1}{2} + \sum_1^n D_k(x) &= \frac{1}{2} + \sum_1^n \frac{\sin\left(k + \frac{1}{2}\right)x}{2 \sin \frac{x}{2}} = \\ &= \frac{1}{2 \sin \frac{x}{2}} \sum_0^n \sin\left(k + \frac{1}{2}\right)x = \frac{1}{2} \left(\frac{\sin \frac{n+1}{2} x}{\sin \frac{x}{2}} \right)^2, \end{aligned}$$

и мы получили

$$\sigma_n(x) = \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} F_n(t-x) f(t) dt = \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} F_n(u) f(x+u) du, \quad (4)$$

где

$$F_n(x) = \frac{1}{2(n+1)} \left(\frac{\sin \frac{n+1}{2} x}{\sin \frac{x}{2}} \right)^2. \quad (5)$$

В последнем равенстве (4) мы воспользовались периодичностью подынтегральной функции.

Функция $\sigma_n(x)$ называется *суммой Фейера порядка n* , а функция $F_n(x)$ — *ядром Фейера порядка n* в честь венгерского математика Фейера (1880—1959). Легко видеть, что

$$F_n(x) = \frac{1}{2} + \sum_{k=1}^n \frac{n+1-k}{n+1} \cos kx. \quad (6)$$

Поэтому сумму $\sigma_n(x)$ можно еще записать так:

$$\sigma_n(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{k=1}^n \frac{n+1-k}{n+1} (a_k \cos kx + b_k \sin kx). \quad (7)$$

Отметим следующие свойства ядра $F_n(x)$:

1) $F_n(x)$ — неотрицательный четный тригонометрический полином порядка n (см. (5) и (6));

$$2) \quad \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} F_n(x) dx = \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} F dt = 1 \quad (8)$$

(см. (6), учесть ортогональность $\cos kx$ ($k = 1, \dots, n$) к единице);

$$3) \quad \int_{\delta}^{\pi} F_n(x) dx \leq \frac{1}{2(n+1)} \int_{\delta}^{\pi} \frac{dx}{\left(\sin \frac{\delta}{2}\right)^2} = \frac{\pi - \delta}{2(n+1)\left(\sin \frac{\delta}{2}\right)^2} \rightarrow 0 (n \rightarrow \infty).$$

На основании свойства 2) отклонение $\sigma_n(x)$ от $f(x)$ выражается формулой

$$\begin{aligned} \sigma_n(x) - f(x) &= \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} F_n(t-x) [f(t) - f(x)] dt = \\ &= \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} F_n(t) [f(x+t) - f(x)] dt. \quad (9) \end{aligned}$$

В последнем равенстве мы воспользовались периодичностью подынтегральной функции.

Докажем теорему.

Теорема 1 (Фейера). Для любой непрерывной (на действительной оси) периода 2π функции $f(x)$ (т. е. $f \in C^*$) ее сумма Фейера порядка n равномерно стремится к ней при $n \rightarrow \infty$, т. е.

$$\|f - \sigma_n\|_{C(0, 2\pi)} = \max |f(x) - \sigma_n(x)| \rightarrow 0 \quad (n \rightarrow \infty). \quad (10)$$

Доказательство. Пусть $\omega(\delta)$ обозначает модуль непрерывности функции f . Это непрерывная функция от δ (см. § 7.10, пример 2). Тогда в силу (9) и свойств 1), 2), 3)

$$\begin{aligned} |\sigma_n(x) - f(x)| &\leq \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} F_n(t) \omega(|t|) dt = \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} F_n(t) \omega(|t|) dt = \\ &= \frac{2}{\pi} \int_0^{\delta} F_n(t) \omega(|t|) dt + \frac{2}{\pi} \int_{\delta}^{\pi} F_n(t) \omega(|t|) dt \leq \\ &\leq \omega(\delta) + K \frac{2}{\pi} \int_{\delta}^{\pi} F_n(t) dt < \frac{\varepsilon}{2} + \frac{\varepsilon}{2} \quad (n > n_0), \quad (11) \\ &K \geq \omega(t), \end{aligned}$$

если δ взято достаточно малым, чтобы $\omega(\delta) < \varepsilon/2$, а затем n_0 настолько большим, чтобы второе слагаемое в предыдущем члене цепи было при $n > n_0$ меньшим $\varepsilon/2$.

Отметим еще теоремы 2 и 5 следующего § 15.11, в которых даны (в n -мерном случае) еще другие свойства сумм Фейера, важные для теории рядов Фурье.

Мы уже отмечали выше, что средние арифметические числового ряда могут стремиться к пределу, в то время как сам ряд может расходиться. Это явление как раз имеет место для рядов Фурье непрерывных функций. Существует непрерывная функция, ряд Фурье которой расходится на любом заданном счетном множестве, например, на множестве всех рациональных точек. Однако это не мешает тому, как мы видели, что средние арифметические суммы Фурье для любой непрерывной функции f сходятся к f и даже равномерно.

Заметим, что из теоремы Фейера следует полнота системы тригонометрических функций

$$1, \cos x, \sin x, \dots \quad (12)$$

в C^* . Ведь если $f \in C^*$ и $\varepsilon > 0$, то найдется n такое, что выполняется неравенство (11), где $\sigma_n(x)$ — тригонометрический полином, т. е. конечная линейная комбинация из функций системы (12).

§ 15.11. Сведения из теории многомерных рядов Фурье

Функции

$$\frac{1}{(2\pi)^{n/2}} e^{ikx}, \quad k = (k_1, \dots, k_n); \quad kx = \sum_1^n k_j x_j; \\ k_j = 0, \pm 1, \pm 2, \dots; \quad j = 0, \dots, n, \quad (1)$$

имеют период 2π по каждой из переменных x_j .

Они ортогональны и нормальны на кубе (n -мерном периоде)

$$\Delta_* = \{-\pi \leq x_j \leq \pi; \quad j = 1, \dots, n\} \quad (2)$$

(или любом кубе со сторонами длины 2π), потому что

$$\int_{\Delta_*} \frac{1}{(2\pi)^{n/2}} e^{ikx} \frac{1}{(2\pi)^{n/2}} e^{-ilx} dx = \\ = \frac{1}{(2\pi)^n} \int_{-\pi}^{\pi} e^{i(k_1-l_1)x_1} dx_1 \dots \int_{-\pi}^{\pi} e^{i(k_n-l_n)x_n} dx_n = \begin{cases} 0 & (k \neq l), \\ 1 & (k = l). \end{cases}$$

Ведь если $k \neq l$, то найдется j , для которого $k_j - l_j \neq 0$, и тогда

$$\int_{-\pi}^{\pi} e^{i(k_j-l_j)x_j} dx_j = 0,$$

а если $k = l$, то под всеми интегралами в произведении стоит единица.

Ясно, что система (1) счетна.

Введем классы (комплексных или действительных) функций периода 2π (по каждой переменной x_j), определенных на R_n .

C^* — класс непрерывных функций с нормой

$$\|f\|_{C^*} = \max_x |f(x)|.$$

L^* — класс интегрируемых (по Лебегу) на периоде Δ_* функций с нормой

$$\|f\|_{L^*} = \int_{\Delta_*} |f(x)| dx.$$

L_2^* — класс функций, измеримых по Лебегу и имеющих интегрируемый (по Лебегу) квадрат модуля на периоде с нормой

$$\|f\|_{L_2^*} = \left(\int_{\Delta_*} |f(x)|^2 dx \right)^{1/2}.$$

Ряд Фурье в комплексной форме функции $f \in L^*$ имеет вид

$$f(x) \sim \sum c_k e^{ikx}, \quad (3)$$

$$c_k = \frac{1}{(2\pi)^n} \int_{\Delta_*} f(t) e^{-ikt} dt, \quad (4)$$

где сумма распространена на всевозможные целочисленные векторы $k = (k_1, \dots, k_n)$ ($k_j = 0, \pm 1, \pm 2, \dots; j = 1, \dots, n$).

Числа c_k суть коэффициенты Фурье f . N -я сумма Фурье f записывается в виде

$$\begin{aligned} S_N(x) &= \sum_{|k_j| \leq N} c_k e^{ikx} = \frac{1}{(2\pi)^n} \int_{\Delta_*} \sum_{|k_j| \leq N} e^{-ik(t-x)} f(t) dt = \\ &= \frac{1}{(2\pi)^n} \int_{\Delta_*} \sum_{|k_1| \leq N} e^{-ik_1(t_1-x_1)} \dots \sum_{|k_n| \leq N} e^{-ik_n(t_n-x_n)} f(t) dt = \\ &= \frac{1}{\pi^n} \int_{\Delta_*} \prod_{j=1}^n D_N(t_j - x_j) f(t) dt, \quad (5) \end{aligned}$$

где

$$D_N(u) = \frac{1}{2} + \sum_1^N \cos ku$$

— N -я сумма Дирихле.

Многомерный аналог N -й суммы Фейера имеет вид

$$\sigma_N(x) = \frac{1}{\pi^n} \int_{\Delta_*} \Phi_N(t-x) f(t) dt = \frac{1}{\pi^n} \int_{\Delta_*} \Phi_N(u) f(x+u) du, \quad (6)$$

$$\Phi_N(u) = \prod_{j=1}^n F_N(u_j), \quad F_N(t) = \frac{1}{2(N+1)} \left(\frac{\sin \frac{N+1}{2} t}{\sin \frac{t}{2}} \right)^2. \quad (7)$$

Пусть

$$\Delta_\varepsilon = \{|u_j| \leq \varepsilon; \quad j = 1, \dots, n\},$$

тогда $(\Phi_N(\mathbf{u}) \geq 0)$

$$\frac{1}{\pi^n} \int_{\Delta_\varepsilon} \Phi_N(\mathbf{u}) \, d\mathbf{u} \leq \frac{1}{\pi^n} \int_{\Delta_*} \Phi_N(\mathbf{u}) \, d\mathbf{u} = 1, \quad (8)$$

$$\frac{1}{\pi^n} \int_{\Delta_* - \Delta_\varepsilon} \Phi_N(\mathbf{u}) \, d\mathbf{u} \rightarrow 0 \quad (N \rightarrow \infty). \quad (9)$$

Ведь плоскости, продолжающие грани Δ_ε , пересекают $\Delta_* - \Delta_\varepsilon$ на конечное число прямоугольников (прямоугольных параллелепипедов с ребрами, параллельными осям координат), на каждом из которых хотя бы одна координата u_{j_0} удовлетворяет неравенству $|u_{j_0}| \geq \varepsilon$, поэтому, если интеграл от $\Phi_N d\mathbf{u}$ записать в виде произведения интегралов от $F_n(u_j) du_j$, то один из множителей, соответствующий $j = j_0$, стремится при $N \rightarrow \infty$ к нулю, в то время как остальные (они положительны) не превышают 1 (см. в § 15.10 свойства 1)–3) ядра F_N).

Докажем теорему, обобщающую на n -мерный случай теорему 1 § 15.10.

Теорема 1. Для функции $f \in C^*$

$$\|f - \sigma_N\|_{C^*} \rightarrow 0 \quad (N \rightarrow \infty),$$

где σ_N есть ее N -я сумма Фейера f .

Доказательство. Учитывая (7)–(9), получим $\omega(\delta)$ — модуль непрерывности f)

$$\begin{aligned} |\sigma_N(x) - f(x)| &= \frac{1}{\pi^n} \left| \int_{\Delta_*} \Phi_N(\mathbf{u}) [f(x + \mathbf{u}) - f(x)] \, d\mathbf{u} \right| \leq \\ &\leq \frac{1}{\pi^n} \int_{\Delta_*} \Phi_N(\mathbf{u}) \omega(|\mathbf{u}|) \, d\mathbf{u} \leq \\ &\leq \frac{1}{\pi^n} \left(\omega(2\delta \sqrt{n}) \int_{\Delta_\delta} \Phi_N(\mathbf{u}) \, d\mathbf{u} + \frac{K}{\pi^n} \int_{\Delta_* - \Delta_\delta} \Phi_N(\mathbf{u}) \, d\mathbf{u} \right) \leq \\ &\leq \omega(2\delta \sqrt{n}) + \frac{K}{\pi^n} \int_{\Delta_* - \Delta_\delta} \Phi_N(\mathbf{u}) \, d\mathbf{u} < \varepsilon \quad (N > N_0), \end{aligned}$$

$$K = \max |\omega(t)|.$$

Сначала выбираем δ так, чтобы $\omega(2\delta\sqrt{n}) < \varepsilon/2(2\delta\sqrt{n})$ — диаметр Δ_δ , а затем достаточно большое N_0 , чтобы второе слагаемое в предпоследнем члене цепи оказалось меньшим, чем $\varepsilon/2$.

Теорема 2. Для функции $f \in L^*$

$$\|f - \sigma_N\|_{L^*} = \int_{\Delta^*} |f(x) - \sigma_N(x)| dx \rightarrow 0 \quad (N \rightarrow \infty),$$

где σ_N — сумма Фейера f порядка N .

Действительно (пояснения ниже),

$$\begin{aligned} \|f - \sigma_N\|_{L^*} &\leq \frac{1}{\pi^n} \int_{\Delta^*} dx \left| \int_{\Delta^*} \Phi_N(u) [f(x+u) - f(x)] du \right| \leq \\ &\leq \frac{1}{\pi^n} \int_{\Delta^*} \Phi_N(u) du \int_{\Delta^*} |f(x+u) - f(x)| dx = \\ &= \frac{1}{\pi^n} \int_{\Delta^*} \Phi_N(u) \lambda(u) du \rightarrow 0, \quad N \rightarrow \infty, \quad (10) \end{aligned}$$

где

$$\lambda(u) = \int_{\Delta^*} |f(x+u) - f(x)| dx$$

— функция периода 2π , непрерывная (см. ниже) и равная нулю при $u=0$. Для нее по теореме 1 последний интеграл в цепи (10) стремится к нулю при $N \rightarrow \infty$. Ведь этот интеграл есть значение в нулевой точке N -й суммы Фейера $\lambda(u)$.

Во втором соотношении в цепи (10) мы заменили порядок интегрирования — это законно, потому что в теории интеграла Лебега доказывается, что интегралы от неотрицательных измеримых функций, взятые последовательно по разным переменным, можно менять местами, не меняя результат (теорема Фубини § 19.3, свойство 19).

Непрерывность $\lambda(u)$ вытекает из следующих рассуждений:

$$|\lambda(u) - \lambda(u^0)| \leq \int_{\Delta^*} |f(x+u) - f(x+u^0)| dx \rightarrow 0 \quad (u \rightarrow u^0).$$

Последнее соотношение (стремление к нулю) следует из теоремы 6 § 14.4, где надо считать, что $f=0$ вне некоторого конечного достаточно большого куба, содержащего в себе концентрический с ним куб Δ^* .

Теорема 3. Система функций (1) полна в C^* (следовательно, в L^* и L_2^* , см. § 14.9).

Это следует из теоремы 1, если учесть, что при любом N сумма Фейера $\sigma_N(x)$ есть сумма вида

$$\sum_{|h_j| < N} \alpha_h e^{ikx} = T_N(x) \quad (11)$$

(α_h — числа), т. е. конечная линейная комбинация из функций системы (1) (тригонометрический полином порядка N). Ведь од-

номерное ядро Фейера можно записать в виде (см. § 15.10, (6))

$$F_N(x) = \frac{1}{2} + \sum_{k=1}^N \frac{N+1-k}{N+1} \cos kx = \frac{1}{2} \left[1 + \sum_{k=1}^N \frac{N+1-k}{N+1} (e^{ikx} + e^{-ikx}) \right],$$

откуда видно, что ядро $\Phi_N(t-x) = \prod_{j=1}^n F_N(t_j - x_j)$ есть тригонометрический полином по x порядка N с векторным параметром t . Умножение $\Phi_N(t-x)$ на $f(t)$ и интегрирование по параметру $t \in \Delta_*$ (см. (6)) приводит в свою очередь к тригонометрическому полиному от x порядка N .

Теорема 4. Ряд Фурье (3) функции $f \in L_2^*$ сходится к f в смысле среднего квадратического ($L_2(\Delta_*)$).

Это следует из полноты в L_2^* ортогональной и нормальной на Δ_* системы функций (1) и из теоремы 1 § 14.6 общей теории ортогональных рядов.

Всякий ряд вида

$$\sum c_k e^{ikx} \quad (12)$$

(c_k — числа), распространенный на всевозможные целочисленные векторы k , называется тригонометрическим рядом (в комплексной форме).

Теорема 5. Если ряд (12) есть ряд Фурье некоторой функции f , принадлежащей L^* , то эта функция единственная с точностью до множества меры нуль.

В самом деле, пусть (12) есть ряд Фурье функции $f \in L^*$. Тогда

$$c_k = \frac{1}{(2\pi)^n} \int_{\Delta_*} f(t) e^{-ikt} dt.$$

Этим для любого N определяется однозначно сумма Фейера $\sigma_N(f, x)$ нашей функции f , так как ядро этой суммы $\Phi_N(u)$ есть вполне определенная линейная комбинация из функций e^{-iku} ($|k_j| \leq N$). По теореме 2 $\sigma_N(x)$ стремится при $N \rightarrow \infty$ к $f(x)$ в смысле $L(\Delta_*)$. Но этим функция f определяется с точностью до множества меры нуль.

В конце § 15.5 уже отмечалась теорема Колмогорова, утверждающая существование функции $f_0 \in L^*$ от одной переменной, ряд Фурье которой расходится всюду на действительной оси. Таким образом, ряд Фурье функции f_0 совсем ее не представляет, если придавать значение только точечной сходимости ряда. Но это не мешает функции f_0 и вообще функциям $f \in L^*$ иметь тесную связь с их рядами Фурье по другим, так сказать, линиям. Ведь сумма Фейера тесно связана с рядами Фурье, а по теореме 2 сумма Фейера порядка N всякой функции $f \in L^*$ сходится к f в метрике L^* . Прямая связь между функциями $f \in L^*$ и их рядами Фурье устанавливается также и теоремой 5, в силу

которой две разные (не равные почти всюду) функции из L^* имеют разные ряды Фурье. Мы увидим в дальнейшем (см. § 16.11), что именно по этой «линии» оказывается возможным обобщить понятие функции класса L^* на более общие объекты (вещи) — обобщенные периодические функции.

Формулу (5) для N -й суммы ряда Фурье можно еще записать в виде

$$S_N(x) = \frac{1}{\pi^n} \int_{\Delta^*} \prod_{j=1}^n \left(\frac{1}{2} + \cos(t_j - x_j) + \dots + \cos N(t_j - x_j) \right) f(t) dt =$$

$$= \frac{1}{\pi^n} \int_{\Delta^*} \sum'_{k_1=0}^N \dots \sum'_{k_n=0}^N \cos k_1(t_1 - x_1) \dots \cos k_n(t_n - x_n) f(t) dt, \quad (13)$$

где штрих означает, что всюду под знаком суммы при $k_j = 0$ ($j = 1, \dots, n$) надо заменить $\cos k_j(t_j - x_j)$ на $1/2$.

Дальнейшие преобразования (13) мы запишем только в двумерном случае ($n = 2$). При $n > 2$ они аналогичны.

Если положить

$$a_{kl} = \frac{1}{\pi^2} \int_{-\pi}^{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} \cos ku \cos lv f(u, v) du dv,$$

$$b_{kl} = \frac{1}{\pi^2} \int_{-\pi}^{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} \sin ku \sin lv f(u, v) du dv,$$

$$c_{kl} = \frac{1}{\pi^2} \int_{-\pi}^{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} \cos ku \sin lv f(u, v) du dv,$$

$$d_{kl} = \frac{1}{\pi^2} \int_{-\pi}^{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} \sin ku \cos lv f(u, v) du dv$$
(14)

и

$$A_{kl} = A_{kl}(x, y) = a_{kl} \cos kx \cos ly + b_{kl} \sin kx \sin ly +$$

$$+ c_{kl} \cos kx \sin ly + d_{kl} \sin kx \cos ly, \quad (15)$$

то

$$S_N(x, y) = \frac{1}{\pi^2} \int_{-\pi}^{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} \sum'_{k=0}^N \sum'_{l=0}^N \cos k(u - x) \cos l(v - y) f(u, v) du dv =$$

$$= \sum_0^N \sum_0^N A_{kl}(x, y), \quad (16)$$

где штрих во второй сумме обозначает, что на самом деле,

вместо A_{00} , A_{k0} , A_{0l} ($k, l \neq 0$) надо писать $A_{00}/4$, $A_{k0}/2$, $A_{0l}/2$ и соответствующее соглашение надо сделать в отношении первой суммы. Таким образом,

$$S_N(x, y) = \frac{a_{00}}{4} + \frac{1}{2} \sum_1^N (a_{k0} \cos kx + d_{k0} \sin kx) + \\ + \frac{1}{2} \sum_1^N (a_{0l} \cos ly + c_{0l} \sin ly) + \sum_1^N \sum_1^N A_{kl}(x, y). \quad (16')$$

Ряд Фурье (3) функции f по системе (1) преобразуется формально в ряд

$$f(x, y) \sim \frac{a_{00}}{4} + \frac{1}{2} \sum_1^{\infty} (a_{k0} \cos kx + d_{k0} \sin kx) + \\ + \frac{1}{2} \sum_1^{\infty} (a_{0l} \cos ly + c_{0l} \sin ly) + \sum_1^{\infty} \sum_1^{\infty} A_{kl}(x, y). \quad (17)$$

Но надо иметь в виду, что к ряду (17) мы могли бы прийти и непосредственно. Дело в том, что тригонометрические функции

$$\cos kx \cos ly, \sin kx \sin ly, \cos kx \sin ly, \sin kx \cos ly \quad (18) \\ (k, l = 0, +1, +2, \dots)$$

образуют, как легко проверяется, ортогональную систему на прямоугольнике $\Delta_* = \{-\pi \leq x, y \leq \pi\}$.

Если разложить по этой системе f в ряд Фурье, то мы как раз получим ряд (17).

Таким образом, ряд (17), где числа a_{kl} , b_{kl} , c_{kl} , d_{kl} вычисляются по формулам (14), есть ряд Фурье f по системе (18). Числа (14) — коэффициенты Фурье f по системе (18).

Из сказанного следует, что *)

$$A_{kl} = a_{kl} \cos kx \cos ly + b_{kl} \sin kx \sin ly + \\ + c_{kl} \cos kx \sin ly + d_{kl} \sin kx \cos ly = \\ = c_{kl}^* e^{i(hx+ly)} + c_{k,-l}^* e^{i(hx-ly)} + c_{-k,l}^* e^{i(-kx+ly)} + c_{-k,-l}^* e^{-i(hx+ly)}.$$

Отметим еще, что система (18) полна в C^* (следовательно, в L^* или L_2^*), что следует из полноты системы (1) и того факта, что функции системы (1) суть конечные линейные комбинации из функций системы (18).

Наконец отметим, что, если $f \in L^*$ — действительная функция, то и ее коэффициенты Фурье a_{kl} , b_{kl} , c_{kl} , d_{kl} действительны,

) На этот раз c_{kl}^ обозначает комплексный коэффициент Фурье, чтобы отличить его от c_{kl} в (14).

в то время как коэффициенты c_{hl} , вообще говоря, комплексны, но удовлетворяют условию сопряженности $c_{-h,-l}^* = c_{h,l}$.

Рассматривая снова n -мерный случай при прежних обозначениях, заметим, что если функция $f \in C^*$ имеет частную производную $\frac{\partial f}{\partial x_n} \in C^*$, то любой коэффициент Фурье c_h , где $k_n \neq 0$, можно проинтегрировать по частям (см. § 15.7):

$$\begin{aligned} c_h(f) &= \frac{1}{(2\pi)^n} \int_0^{2\pi} \dots \int_0^{2\pi} e^{-i \sum_1^{n-1} k_j t_j} dt_1 \dots dt_{n-1} \int_0^{2\pi} e^{-ik_n t_n} f(t_1, \dots, t_n) dt_n = \\ &= \frac{1}{(2\pi)^n} \int_0^{2\pi} \dots \int_0^{2\pi} e^{-i \sum_1^{n-1} k_j t_j} dt_1 \dots dt_{n-1} \times \\ &\quad \times \frac{1}{ik_n} \int_0^{2\pi} e^{-ik_n t_n} \frac{\partial f}{\partial x_n}(t_1, \dots, t_n) dt_n = \frac{1}{ik_n} c_h \left(\frac{\partial f}{\partial x_n} \right). \end{aligned}$$

Вообще, если $\lambda = (\lambda_1, \dots, \lambda_n)$ — заданный целый неотрицательный вектор и $f^{(s)} \in C^*$ для любого неотрицательного целого вектора $s \leq \lambda$ ($s_j \leq \lambda_j$), то после соответствующего применения процесса интегрирования по частям получим

$$c_k(f) = \frac{1}{i^{|k|} k^\lambda} c_k(f^{(\lambda)}) \quad \left(|k| = \sum_1^n \lambda_j, k^\lambda = k_1^{\lambda_1} \dots k_n^{\lambda_n} \right), \quad (19)$$

где если $k_j = 0$, то надо считать $\lambda_j = 0$ и $k_j^{\lambda_j} = 0^0 = 1$. Что касается чисел $c_k(f^{(\lambda)})$, то это коэффициенты Фурье производной $f^{(\lambda)}$.

На самом деле формула (19) верна в предположении, что функция $f \in L^*$ имеет обобщенные (по Соболеву) частные производные $f^{(k)} \in L^*$ ($k_j \leq \lambda_j$, см. § 19.5).

Теорема 6. Пусть $\lambda = (\lambda_1, \dots, \lambda_n)$ — вектор с целыми положительными, равными между собой компонентами и функция $f(x) = f(x_1, \dots, x_n)$ принадлежит C^* вместе со своими частными производными $f^{(k)}$ порядка $k \leq \lambda$ ($k_j \leq \lambda$) и выполняются неравенства

$$\frac{1}{(2\pi)^n} \int_{\Delta^*} |f^{(l)}(x)|^2 dx \leq M^2 \quad (20)$$

для любого вектора $l = (l_1, \dots, l_n)$, имеющего компоненты l_j , равные 0 или $\lambda > 0$. Тогда N -я сумма Фурье $S_N(x)$ функции $f(x)$ отклоняется от $f(x)$ с оценкой

$$|f(x) - S_N(x)| \leq \frac{CM}{N^{\lambda - \frac{1}{2}}},$$

где C зависит от λ , но не от M и N .

Доказательство. Остаток суммы S_N ряда Фурье f записывается в виде

$$\rho_N(x) = \sum_{\max |k_j| > N} c_k e^{ikh}. \quad (21)$$

Зададим натуральное m , удовлетворяющее неравенствам $0 \leq m < n$, и определим множество Ω_m целочисленных векторов $\mathbf{k} = (k_1, \dots, k_n)$, координаты которых удовлетворяют соотношениям

$$|k_j| = 0 \quad (j = 1, \dots, m, \text{ если } m > 0), \quad (22)$$

$$|k_{m+1}| > N, |k_j| \geq 1 \quad (j = m+2, \dots, n, \text{ если } m < n-1).$$

Через Ω_m мы также обозначим любое множество векторов \mathbf{k} , которое может быть сведено к описанному путем соответствующей перестановки индексов j . Очевидно, каждому m соответствует конечная система множеств Ω_m , кроме того, множество всех \mathbf{k} , на которые распространена сумма (21), равно

$$\{\mathbf{k}: \max |k_j| > N\} = \sum_{m=0}^{n-1} \sum \Omega_m, \quad (23)$$

где вторая сумма для каждого m распространена на все различные Ω_m .

Оценим сумму модулей только тех членов ряда (21), которые соответствуют векторам \mathbf{k} , принадлежащим некоторому Ω_m . Будем для определенности считать, что Ω_m описывается, как в (22). Для других Ω_m оценка аналогична. Имеем

$$\begin{aligned} \sum_{\mathbf{k} \in \Omega_m} |c_{\mathbf{k}}| &= \sum_{\mathbf{k} \in \Omega_m} \left| \frac{1}{k_{m+1}^{\lambda} \dots k_n^{\lambda}} c_{\mathbf{k}} \left(\frac{\partial^{(n-m)\lambda f}}{\partial x_{m+1}^{\lambda} \dots \partial x_n^{\lambda}} \right) \right| \leq \\ &\leq \left(\sum_{\mathbf{k} \in \Omega_m} \frac{1}{k_{m+1}^{2\lambda} \dots k_n^{2\lambda}} \right)^{1/2} \left(\sum_{\mathbf{k} \in \Omega_m} \left| c_{\mathbf{k}} \left(\frac{\partial^{(n-m)\lambda f}}{\partial x_{m+1}^{\lambda} \dots \partial x_n^{\lambda}} \right) \right|^2 \right)^{1/2} \leq \\ &\leq c' M \left(\sum_{h_{m+1}=N}^{\infty} \frac{1}{k_{m+1}^{2\lambda}} \sum_{h_{m+2}=1}^{\infty} \frac{1}{k_{m+2}^2} \dots \sum_{h_n=1}^{\infty} \frac{1}{k_n^2} \right)^{1/2} \leq \frac{c'' M}{N^{\lambda - \frac{1}{2}}} \quad (24) \end{aligned}$$

(см. (19), (20)). Следовательно,

$$|\rho_N(x)| \leq \frac{CM}{N^{\lambda - 1/2}}, \quad (25)$$

где C не зависит от M и N .

Из (25) следует, что ряд Фурье функции f сходится равномерно, но он, как мы знаем, сходится к f в смысле среднего квадратического. В таком случае он сходится равномерно именно

к $f(x)$ (см. ниже лемму), и потому

$$|\rho_N(x)| = |f(x) - S_N(x)| \leq \frac{CM}{N^{\lambda - \frac{1}{2}}},$$

что и требовалось доказать.

Лемма 1. Если ряд

$$u_0(x) + u_1(x) + u_2(x) + \dots$$

непрерывных на области Ω функций сходится в смысле среднего квадратического к непрерывной функции $S(x)$ и в то же время он сходится равномерно на Ω к $\sigma(x)$, то $S(x) = \sigma(x)$ на Ω .

Доказательство. Пусть $S_N(x)$ — сумма первых N членов ряда, $V \subset \Omega$ — произвольный шар и

$$\kappa_N = \max_{x \in V} |\sigma(x) - S_N(x)|.$$

По условию $\kappa_N \rightarrow 0$ (§ 11.7). Поэтому

$$\begin{aligned} \left(\int_V |S(x) - \sigma(x)|^2 dx \right)^{1/2} &\leq \\ &\leq \left(\int_V |S(x) - S_N(x)|^2 dx \right)^{1/2} + \left(\int_V |S_N(x) - \sigma(x)|^2 dx \right)^{1/2} \leq \\ &\leq \left(\int_V |S(x) - S_N(x)|^2 dx \right)^{1/2} + \kappa_N \sqrt{|V|} \rightarrow 0 \quad (N \rightarrow \infty). \end{aligned}$$

Следовательно, левая часть в этих соотношениях равна нулю, а так как функции $S(x)$ и $\sigma(x)$ непрерывны, то они тождественно равны.

Теорема 6 доказана. На самом деле она верна при тех же рассуждениях в предположении, что частные производные в (20) понимаются в смысле Соболева.

Введем для положительного $\eta > 0$ множество K_η (крест), являющееся объединением n множеств $\{|u_j| < \eta\}$ ($j = 1, \dots, n$), и докажем теорему.

Теорема 7. Для функции $f \in L' *$ (или L^*) при произвольном $\eta > 0$ имеет место равенство

$$S_N(x) - f(x) = \frac{1}{\pi^n} \int \prod_{j=1}^n D_N(u_j) [f(x+u) - f(x)] du + o(1) \quad (N \rightarrow \infty)$$

(26)

равномерно на любой области Ω точек x , где f ограничена.

Доказательство. Ограничимся рассмотрением двумерного случая. Имеем

$$\begin{aligned} \int_{\eta}^{\pi} \int_{\eta}^{\pi} D_N(u) D_N(v) [f(x+u, y+v) - f(x, y)] du dv = \\ = \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} \sin\left(N + \frac{1}{2}\right) u g(u) \sin\left(N + \frac{1}{2}\right) v g(v) \times \\ \times [f(x+u, y+v) - f(x, y)] du dv \rightarrow 0 \quad (N \rightarrow \infty) \quad (27) \end{aligned}$$

равномерно на области Ω ; где f ограничена. Здесь

$$g(u) = \begin{cases} \frac{1}{2 \sin \frac{u}{2}}, & \eta < u < \pi, \\ 0 & \text{вне } [\eta, \pi]. \end{cases}$$

Свойство (27) следует из леммы, представляющей собой простое обобщение на двумерный случай леммы 2 § 15.4.

Свойство, подобное (27), очевидно, верно и для интеграла, стоящего в левой части (27), если его область интегрирования заменить на симметричные ей области относительно осей координат и начала координат.

Замечание. Более детальные исследования показали бы, что в формуле (26) крест K_n нельзя, вообще говоря, заменить на куб $\Delta_n = \{|u_j| \leq \eta; j = 1, \dots, n\}$, и в этом проявляется существенное различие между рядами Фурье функций многих переменных и одной переменной (ср. § 15.3, (8) и ниже § 16.8, (17)).

§ 15.12. Алгебраические многочлены. Многочлены Чебышева

Чтобы выяснить связь алгебраических многочленов с тригонометрическими полиномами, точнее, с четными тригонометрическими полиномами, обратимся к равенству

$$\begin{aligned} \cos n\theta + i \sin n\theta &= (\cos \theta + i \sin \theta)^n = \\ &= (\cos \theta)^n + i C_n^1 (\cos \theta)^{n-1} \sin \theta + i^2 C_n^2 (\cos \theta)^{n-2} \sin^2 \theta + \dots \end{aligned}$$

Члены его правой части с четными степенями $\cos \theta$ действительны, а с нечетными — мнимы. Кроме того, $(\sin \theta)^{2m} = (1 - \cos^2 \theta)^m$ ($m = 1, 2, \dots$). Из этого следует, что при любом натуральном n

$$\cos n\theta = Q_n(\cos \theta),$$

где $Q_n(x) = \cos n \arccos x = \alpha_0^{(n)} + \alpha_1^{(n)}(x) + \dots + \alpha_n^{(n)}x^n$ — алгебраический многочлен степени n с действительными коэффициентами. Он называется *многочленом Чебышева степени n* .

Очевидно,

$$\begin{aligned} Q_0(x) &\equiv 1, \\ Q_1(x) &= \cos \arccos x = x, \\ Q_2(x) &= 2(\cos \arccos x)^2 - 1 = 2x^2 - 1, \\ &\dots \end{aligned}$$

Из сказанного следует, что всякий четный тригонометрический полином

$$T_n(\theta) = \frac{\alpha_0}{2} + \sum_1^n \alpha_k \cos k\theta$$

при помощи подстановки $\theta = \arccos x$ (или $x = \cos \theta$), гомеоморфно (т. е. взаимно однозначно и непрерывно) отображающей отрезок $0 \leq \theta \leq \pi$ на отрезок $-1 \leq x \leq 1$, преобразуется в алгебраический многочлен степени n :

$$P_n(x) = T_n(\arccos x) = \frac{\alpha_0}{2} + \sum_1^n \alpha_k \cos k \arccos x.$$

Важно, что и наоборот, подстановка $x = \cos \theta$ ($0 \leq \theta \leq \pi$, $-1 \leq x \leq 1$) преобразует произвольный алгебраический многочлен

$$P^n(x) = a_0 + a_1x + \dots + a_nx^n$$

степени n в четный тригонометрический полином (см. § 8.11, (8))

$$T_n(\theta) = P_n(\cos \theta) = \frac{\alpha_0}{2} + \sum_1^n \alpha_k \cos k\theta,$$

где числа α_k ($k = 0, 1, \dots, n$) зависят от P_n .

§ 15.13. Теорема Вейерштрасса

Теорема 1 (Вейерштрасса). Система функций

$$1, x, x^2, \dots \tag{1}$$

полна в пространстве $C(a, b)$ непрерывных функций. Иначе говоря, для любой непрерывной на $[a, b]$ функции $f(x)$ и любого $\epsilon > 0$ найдется алгебраический многочлен $P_n(x)$ такой, что

$$|f(x) - P_n(x)| < \epsilon \quad \text{для всех } x \in [a, b]. \tag{2}$$

Доказательство сначала проведем для отрезка $[-1, +1]$. Пусть на $[-1, +1]$ задана непрерывная функция $f(x)$. Тогда $f(\cos t)$ есть непрерывная на отрезке $[0, \pi]$ функция, и так как система функций

$$1, \cos t, \cos 2t, \dots$$

полна в $C(0, \pi)$ (см. теорему 3 § 15.5), то для любого $\varepsilon > 0$ найдется четный тригонометрический полином $T_n(t)$ такой, что $|f(\cos t) - T_n(t)| < \varepsilon$.

Но $T_n(t)$ можно записать в виде $T_n(t) = P_n(\cos t)$, где P_n есть алгебраический многочлен степени n . Таким образом,

$$|f(\cos t) - P_n(\cos t)| < \varepsilon \quad (0 \leq t \leq \pi).$$

Но тогда

$$|f(x) - P_n(x)| < \varepsilon \quad (-1 \leq x \leq 1).$$

Теорема для отрезка $[-1, +1]$ доказана.

Если теперь задана непрерывная функция $f(x)$ на отрезке $[a, b]$, то сделаем подстановку

$$x = a + \frac{b-a}{2}(z+1),$$

линейно и взаимно однозначно отображающую отрезок $[-1, +1]$ изменения z на отрезок $[a, b]$ изменения x . Тогда функция

$F(z) = f\left(a + \frac{b-a}{2}(z+1)\right)$ непрерывна на $[-1, +1]$, и по доказанному выше для нее найдется многочлен $P_n(z)$ такой, что

$$|F(z) - P_n(z)| < \varepsilon, \quad z \in [-1, +1].$$

Обратная подстановка приводит к неравенству

$$|f(x) - R_n(x)| < \varepsilon, \quad x \in [a, b],$$

где $R_n(x) = P_n\left(\frac{2(x-a)}{b-a} - 1\right)$ есть, очевидно, в свою очередь, многочлен.

Теорема доказана.

Заметим, что степень n многочлена $P_n(x)$, для которого по данному ε выполняется неравенство (2), зависит от ε . При $\varepsilon \rightarrow 0$, вообще говоря, $n \rightarrow \infty$.

§ 15.14. Многочлены Лежандра

Рассмотрим функции

$$L_0(x) \equiv 1, \quad L_n(x) = \frac{1}{2^{n,n!}} \frac{d^n (x^2 - 1)^n}{dx^n} \quad (n = 1, 2, \dots) \quad (1)$$

на отрезке $[-1, +1]$. Ясно, что это многочлены степени n и при том строго степени n . Дифференцируя $(x^2 - 1)^n = (x - 1)^n (x + 1)^n$ по правилу Лейбница n раз, получим

$$\frac{d^n (x^2 - 1)^n}{dx^n} = n! (x + 1)^n + \dots,$$

где не выписанные члены содержат множитель $x - 1$. Поэтому

$L_n(1) = 1$ ($n = 0, 1, \dots$). Полагая $m < n$ и интегрируя по частям, получим

$$\begin{aligned} 2^n n! \int_{-1}^{+1} L_n(x) x^m dx &= \int_{-1}^{+1} x^m \frac{d^n (x^2 - 1)^n}{dx^n} dx = x^m \frac{d^{n-1} (x^2 - 1)^n}{dx^{n-1}} \Big|_{-1}^{+1} - \\ &- m \int_{-1}^{+1} x^{m-1} \frac{d^{n-1} (x^2 - 1)^n}{dx^{n-1}} dx = -m \int_{-1}^{+1} x^{m-1} \frac{d^{n-1} (x^2 - 1)}{dx^{n-1}} dx = \\ &\dots = 0. \end{aligned}$$

Первое слагаемое в третьем члене цепи равно нулю, потому что $(x^2 - 1)^n$ имеет числа $+1$ и -1 своими нулями кратности n и, следовательно, производная $\frac{d^m}{dx^m} (x^2 - 1)^n$ ($m = 0, 1, \dots, n - 1$) при подстановке в нее $+1$ или -1 обращается в нуль. К последнему явно написанному интегралу, содержащему x^{m-1} (вместо исходного x^m), применяем снова интегрирование по частям, понижающее степень x еще на единицу, и т. д.—это, очевидно, приводит к нулю.

Полученное равенство показывает, что система (1) ортогональна на $[-1, +1]$.

Вычислим интеграл от квадрата $L_n(x)$ на $[-1, +1]$. Положим $u_n(x) = (x^2 - 1)^n$. Тогда

$$\begin{aligned} \int_{-1}^{+1} u_n^{(n)}(x) u_n^{(n)}(x) dx &= - \int_{-1}^{+1} u_n^{(n-1)}(x) u_n^{(n+1)}(x) dx = \\ &= \int_{-1}^{+1} u_n^{(n-2)}(x) u_n^{(n+2)}(x) dx = \dots = (-1)^n \int_{-1}^{+1} u_n u_n^{(2n)} dx = \\ &= (2n)! \int_{-1}^{+1} (1-x)^n (1+x)^n dx. \end{aligned}$$

Но

$$\begin{aligned} \int_{-1}^{+1} (1-x)^n (1+x)^n dx &= \frac{n}{n+1} \int_{-1}^{+1} (1-x)^{n-1} (1+x)^{n+1} dx = \dots \\ \dots &= \frac{n(n-1)\dots 1}{(n+1)(n+2)\dots 2n} \int_{-1}^{+1} (1+x)^{2n} dx = \frac{(n!)^2}{(2n)!(2n+1)} 2^{2n+1}. \end{aligned}$$

Поэтому $\int_{-1}^{+1} L_n^2(x) dx = \frac{2}{2n+1}$ и, следовательно, нормированные

многочлены имеют вид

$$\varphi_n(x) = \sqrt{\frac{2n+1}{2}} L_n(x) = \sqrt{\frac{2n+1}{2}} \frac{1}{2^n n!} \frac{d^n (x^2-1)^n}{dx^n} \quad (n=0,1, \dots). \quad (2)$$

С другой стороны, если произвести процесс ортогонализации системы $1, x, x^2, \dots$ на отрезке $[-1, +1]$, как это делалось в § 14.7, то мы получим полную ортогональную и нормальную на $[-1, +1]$ систему $P_0(x), P_1(x), P_2(x), \dots$.

В этом процессе на n -м его этапе многочлен $P_n(x)$ степени n задавался как, во-первых, нормальный $\left(\int_{-1}^{+1} P_n^2 dx = 1 \right)$, а во-вторых, ортогональный к P_0, P_1, \dots, P_{n-1} , и этим он определялся с точностью до знака. Но многочлен $\varphi_n(x)$ обладает всеми указанными свойствами и потому он тождественно равен одному из многочленов P_n ($+P_n$ или $-P_n$), именно тому, который имеет положительный коэффициент при x^n , потому что $\varphi_n(x)$ обладает этим свойством.

Так как система P_0, P_1, \dots полна в $C(-1, +1)$, то мы доказали, что система функций

$$\varphi_0, \varphi_1, \varphi_2, \dots \quad (3)$$

не только ортогональна и нормальна на $[-1, +1]$, но и полна в $C(-1, +1)$ (тем более в $L_2(-1, +1)$).

Функции $\varphi_n(x)$ называются *многочленами* (или *полиномами*) *Лежандра*, нормальными на отрезке $[-1, +1]$. Функции $L_n(x)$ также называются *многочленами Лежандра*, нормированными условием $L_n(1) = 1$ ($n = 0, 1, \dots$).

Таким образом, к полиномам Лежандра применима общая теория ортогональных систем функций. В частности, *любая функция $f(x) \in L_2(-1, +1)$ разлагается в ряд Фурье*

$$f(x) = \sum_0^{\infty} (f, \varphi_n) \varphi_n(x)$$

по многочленам Лежандра φ_n , сходящийся к f на $[-1, +1]$ в смысле среднего квадратического.

Для рядов по многочленам Лежандра возможно исследование вопроса об обычной или равномерной сходимости их к функциям, как это делалось нами для тригонометрических рядов Фурье. Например, известно, что если функция f имеет на отрезке $[-1, +1]$ непрерывную вторую производную, то ее ряд по многочленам Лежандра равномерно на этом отрезке сходится к ней. Как и для рядов Фурье, оценка остаточного члена разложения f по многочленам Лежандра зависит от дифференциальных свойств f . Вообще, если функция лучше, то и оценка лучше. Отметим еще, что, как правило, сходимость рядов по полиномам Лежандра лучше строго внутри отрезка $[-1, +1]$ и хуже на концах его.

ИНТЕГРАЛ ФУРЬЕ. ОБОБЩЕННЫЕ ФУНКЦИИ

§ 16.1. Понятие интеграла Фурье

В предыдущей главе мы рассматривали функции периода 2π , принадлежащие классу L'^* (вообще L^*). Для любой такой функции имеет смысл ее ряд Фурье

$$f(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_1^{\infty} (a_k \cos kx + b_k \sin kx) = \sum_{-\infty}^{\infty} c_k e^{ikh} \quad (1)$$

$$a_k = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(t) \cos kt \, dt \quad (k = 0, 1, \dots), \quad (2)$$

$$b_k = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(t) \sin kt \, dt \quad (k = 1, 2, \dots), \quad (3)$$

$$c_k = \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} f(t) e^{-ikt} \, dt \quad (k = 0, \pm 1, \pm 2, \dots), \quad (4)$$

$$c_k = \frac{a_k - ib_k}{2}, \quad c_{-k} = \frac{a_k + ib_k}{2} \quad (k = 0, 1, 2, \dots; b_0 = 0).$$

Нас теперь будут интересовать, вообще говоря, непериодические функции, заданные на действительной оси, принадлежащие классу $L' = L'(-\infty, \infty)$ или более общему классу $L = L(-\infty, \infty)$ функций, интегрируемых на $(-\infty, \infty)$ по Лебегу.

Каждая функция $f \in L'$ абсолютно интегрируема в римановом несобственном смысле (см. § 14.2) на $(-\infty, \infty)$, функция же $f \in L$ абсолютно интегрируема в лебеговом смысле на действительной оси. Все, что мы будем получать для $f \in L'$, верно и для $f \in L$, но для полного обоснования требует знания интеграла Лебега. Если $f \in L'$, то при любом действительном s имеют смысл интегралы

$$a(s) = \frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} f(t) \cos st \, dt, \quad (5)$$

$$b(s) = \frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} f(t) \sin st \, dt, \quad (6)$$

$$c(s) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} f(t) e^{-ist} \, dt, \quad (7)$$

ведь, например,

$$|f(t) \cos st| \leq |f(t)| \in L'. \quad (8)$$

Функции $a(s)$, $b(s)$, $c(s)$ непрерывны. Если f имеет конечное число точек разрыва, то этот факт следует из равномерной сходимости интегралов (5), (6), (7), потому что функции, стоящие под их знаком, непрерывны по (s, t) , за исключением тех t , где f разрывна. В общем же случае см. ниже лемму 1 § 16.2.

Функции $a(s)$, $b(s)$, $c(s)$ являются аналогами соответственно коэффициентов Фурье a_k , b_k , c_k периодической функции, но последние определены для дискретных значений k , в то время как функции $a(s)$, $b(s)$, $c(s)$ — для непрерывных s .

Имеют место свойства (см. лемму 1 § 15.4)

$$a(s) \rightarrow 0, \quad b(s) \rightarrow 0, \quad c(s) \rightarrow 0 \quad (s \rightarrow \infty),$$

аналогичные соответствующим свойствам коэффициентов Фурье.

Функции $a(s)$, $b(s)$, $c(s)$ естественно было бы назвать соответственно косинус-, синус-преобразованием Фурье и комплексным преобразованием Фурье функции f , но из соображений симметрии принято эти названия применять к интегралам, отличающимся от указанных на некоторые коэффициенты.

Аналогом члена ряда Фурье естественно считать функцию (от x и параметра s)

$$\begin{aligned} a(s) \cos sx + b(s) \sin sx &= \frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} f(t) \cos s(t-x) \, dt = \\ &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} f(t) [e^{is(t-x)} + e^{-is(t-x)}] \, dt = c(s) e^{isx} + c(-s) e^{-isx}. \end{aligned}$$

При этом, если $f(t)$ действительна, то $c(-s) = \overline{c(s)}$.

Аналогом суммы Фурье порядка N является *простой интеграл Фурье* (пояснения ниже):

$$\begin{aligned} S_N(x) &= \int_0^N (a(s) \cos sx + b(s) \sin sx) \, ds = \\ &= \frac{1}{\pi} \int_0^N ds \int_{-\infty}^{\infty} f(t) \cos s(t-x) \, dt = \frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} f(t) \, dt \int_0^N \cos s(t-x) \, ds = \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
&= \frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} f(t) \frac{\sin N(t-x)}{t-x} dt = \frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} f(x+t) \frac{\sin Nt}{t} dt = \\
&= \frac{1}{\pi} \int_{-\eta}^{\eta} f(x+t) \frac{\sin Nt}{t} dt + \frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} f(x+t) g(t) \sin Nt dt = \\
&= \frac{1}{\pi} \int_{-\eta}^{\eta} f(x+t) \frac{\sin Nt}{t} dt + o(1) \quad (N \rightarrow \infty, \eta > 0), \quad (9)
\end{aligned}$$

где $o(1) \rightarrow 0$ равномерно относительно x , принадлежащих любому отрезку $[a, b]$ и

$$g(t) = \begin{cases} 0, & |t| \leq \eta, \\ \frac{1}{t}, & |t| > \eta. \end{cases}$$

Первый интеграл в цепи (9) существует, потому что подынтегральная функция непрерывна по s . В третьем равенстве (9) изменен порядок интегрирования. В случае, если f имеет конечное число точек разрыва, это следует из теоремы 2 § 13.14, потому что интеграл

$$\int_{-\infty}^{\infty} f(t) \cos s(t-x) dt$$

равномерно сходится относительно $s \in [0, N]$, а подынтегральная функция непрерывна относительно (t, s) , за исключением конечного числа точек t . В общем случае см. ниже лемму § 16.2. Наконец, в последнем равенстве остаток равен

$$\frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} f(x+t) g(t) \sin Nt dt. \quad (10)$$

Здесь $g(t)$ — очевидно, ограниченная на действительной оси, измеримая на любом конечном отрезке функция. На основании (2), § 15.4

$$\lim_{N \rightarrow \infty} \int_{-\infty}^{\infty} f(x+t) g(t) \sin(Nt) dt = 0. \quad (11)$$

равномерно на любом отрезке $[a, b]$, что дает последнее равен-

Функцию $S_N(x)$ можно еще записать в комплексной форме

$$S_N(x) = \int_0^N (c(s) e^{isx} + c(-s) e^{-isx}) ds = \int_{-N}^N c(s) e^{isx} ds = \\ = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-N}^N e^{isx} ds \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} f(t) e^{-ist} dt. \quad (12)$$

§ 16.2. Лемма об изменении порядка интегрирования

Лемма 1. Пусть функции f , $\varphi \in L'(0, \infty)$ (или $L(0, \infty)$) и $\lambda(s, t)$ ($0 \leq s, t < \infty$) — непрерывная ограниченная функция ($|\lambda(s, t)| \leq K$). Тогда интеграл

$$\mu(s) = \int_0^{\infty} \lambda(s, t) f(t) dt \quad (1)$$

есть непрерывная ограниченная функция от s , и имеет место равенство

$$\int_0^{\infty} \varphi(s) ds \int_0^{\infty} \lambda(s, t) f(t) dt = \int_0^{\infty} f(t) dt \int_0^{\infty} \lambda(s, t) \varphi(s) ds. \quad (2)$$

Доказательство. Для $\varepsilon > 0$ подберем финитные непрерывные функции f_1, φ_1 , для которых

$$\int_0^{\infty} |f(t) - f_1(t)| dt < \frac{\varepsilon}{K}, \quad \int_0^{\infty} |\varphi(t) - \varphi_1(t)| dt < \frac{\varepsilon}{K}.$$

Тогда, полагая

$$\mu(s) = \int_0^N \lambda(s, t) f_1(t) dt + \eta(s), \quad (3)$$

где N настолько велико, чтобы отрезок $[0, N]$ содержал носитель f_1 , получим

$$|\eta(s)| = \left| \int_0^{\infty} [f(t) - f_1(t)] \lambda(s, t) dt \right| \leq K \int_0^{\infty} |f(t) - f_1(t)| dt < \varepsilon. \quad (4)$$

Так как интеграл в правой части (3) есть непрерывная функция от s и ограниченная, то по лемме 1 § 12.13 $\mu(s)$ непрерывна и к тому же ограничена ($|\mu(s)| \leq NK \max |f_1(t)| + \varepsilon$). Следовательно, внешний интеграл (по s) в левой части (2) имеет смысл. Подобным образом доказывается существование интеграла справа в (2).

Теперь имеем (пояснения ниже)

$$\begin{aligned} \int_0^{\infty} \varphi(s) ds \int_0^{\infty} \lambda(s, t) f(t) dt &= \int_0^N \varphi(s) ds \int_0^N \lambda(s, t) f(t) dt + o(1) = \\ &= \int_0^N f(t) dt \int_0^N \varphi(s) \lambda(s, t) ds + o(1) = \int_0^{\infty} f(t) dt \int_0^{\infty} \varphi(s) \lambda(s, t) dt \quad (N \rightarrow \infty). \end{aligned}$$

Первое равенство в цепи имеет место, потому что остаток в нашем кратном интеграле оценивается следующим образом:

$$\begin{aligned} \left| \int_N^{\infty} \int_0^N + \int_0^N \int_N^{\infty} + \int_N^{\infty} \varphi(s) ds \int_N^{\infty} f(t) \lambda(s, t) dt \right| &\leq \\ &\leq K \left(\int_N^{\infty} \int_0^N + \int_0^N \int_N^{\infty} + \int_N^{\infty} |\varphi(s)| ds \int_N^{\infty} |f(t)| dt \right)' = o(1) \quad (N \rightarrow \infty). \end{aligned}$$

Подобным образом доказывается и последнее равенство. Надо учесть, что третий член в нашей цепи есть постоянная и в то же время он стремится к четвертому (тоже постоянному числу), но тогда они равны.

Замечание 1. В лемме 1 переменные s, t могут иметь векторный характер ($s = (s_1, \dots, s_m)$, $t = (t_1, \dots, t_n)$, $0 \leq s_j, t_k < \infty$).

Замечание 2. Равенство (2) следует также из теоремы Фубини в лебеговой теории (см. §§ 19.3, 19.4, свойство 19).

§ 16.3. Сходимость простого интеграла Фурье к порождающей его функции

Важнейшим свойством простого интеграла Фурье является тот факт, что при весьма общих условиях, налагаемых на порождающую его функцию f , он сходится к последней при $N \rightarrow \infty$, т. е.

$$f(x) = \lim_{N \rightarrow \infty} S_N(x) = \lim_{N \rightarrow \infty} \frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} f(t+x) \frac{\sin Nt}{t} dt. \quad (1)$$

Это вытекает из следующей важной леммы, устанавливающей глубокую связь между интегралами и рядами Фурье.

Лемма 1. Пусть заданы две функции $f \in L' = L'(-\infty, \infty)$ (или L) и $f_* \in L'^*$ (или L^* , f_* , таким образом, периода 2π) и пусть обе они равны на отрезке $[a, b]$ ($f(x) = f_*(x)$, $x \in [a, b]$).

Тогда для любого $x \in (a, b)$ имеет место

$$\lim_{N \rightarrow \infty} [S_N(x) - S_N^*(x)] = 0 \quad (2)$$

равномерно относительно x , принадлежащих любому отрезку

$[a', b'] \subset (a, b)$, где $S_N(x)$ — простой интеграл Фурье f , а $S_N^*(x)$ — N -я частичная сумма Фурье функции f_* .

Доказательство. Зададим $x \in (a, b)$ и пусть отрезок $[a', b'] \subset (a, b)$ содержит x . Положим

$$\eta = \min \{a' - a, b - b'\}.$$

С одной стороны (см. § 16.1, (9)), равномерно относительно $x \in [a, b]$

$$S_N(x) = \frac{1}{\pi} \int_{-\eta}^{\eta} f(x+t) \frac{\sin Nt}{t} dt + o(1) \quad (N \rightarrow \infty), \quad (3)$$

а с другой, равномерно относительно всех x

$$S_N^*(x) = \frac{1}{\pi} \int_{-\eta}^{\eta} f_*(x+t) \frac{\sin Nt}{t} dt + o(1) \quad (N \rightarrow \infty) \quad (4)$$

(см. § 15.3 (8), где заменить S_n, f на S_n^*, f_*). И так как в интегралах (3) и (4) $x+t \in [a, b]$, то в силу условия леммы $f(x+t) = f_*(x+t)$, и потому

$$S_N(x) - S_N^*(x) = o(1) - o(1) = o(1) \quad (N \rightarrow \infty)$$

и притом равномерно на $[a', b']$.

Будем называть определенную на оси $(-\infty, \infty)$ действительную или комплексную функцию $f(x)$ локально кусочно гладкой, если она кусочно гладкая, т. е. имеет вместе со своей производной конечное число точек разрыва первого рода на любом конечном отрезке $[a, b]$. Нам будет удобно еще считать, что для всех x выполняется условие $2f(x) = f(x+0) + f(x-0)$, хотя по обычной терминологии локально кусочно гладкая функция не обязательно должна удовлетворять этому дополнительному условию.

Имеет место

Теорема 1. *Простой интеграл Фурье локально кусочно гладкой функции $f \in L^1(L)$ при $N \rightarrow \infty$ сходится к ней и притом равномерно на любом отрезке $[a', b']$, содержащемся строго внутри отрезка $[a, b]$ ($a < a' < b' < b$), где f непрерывна.*

Доказательство. Зададим $x \in (-\infty, \infty)$ и пусть $[a, b]$ есть содержащий x отрезок, где пока $b - a < 2\pi$. Поместим этот отрезок внутрь какого-либо интервала $(\alpha, \alpha + 2\pi)$ ($\alpha < a < b < \alpha + 2\pi$). Построим наряду с f функцию f_* периода 2π , равную f на $[\alpha, \alpha + 2\pi)$. Очевидно, $f_* \in L^{1*}$ есть кусочно гладкая периодическая функция. Для ее N -й суммы Фурье S_N^* имеет место

$$S_N^*(x) \rightarrow f_*(x), \quad x \in [a, b]. \quad (5)$$

Поэтому для простого интеграла Фурье функции f в силу леммы 1 имеет место

$$\lim_{N \rightarrow \infty} S_N(x) = \lim_{N \rightarrow \infty} S_N^*(x) + \lim_{N \rightarrow \infty} [S_N(x) - S_N^*(x)] = f_*(x) = f(x). \quad (6)$$

Из теории рядов Фурье мы также знаем, что свойство (5) имеет место равномерно на $[a', b'] \subset (a, b)$, если f непрерывна на $[a, b]$. Но тогда в силу леммы 1 и свойство (6) имеет место равномерно на $[a', b']$. В случае, если $b - a \geq 2\pi$, делим $[a', b']$ на отрезки длины меньшей, чем 2π . На каждом из них $S_N(x) \rightarrow f(x)$ равномерно, следовательно, равномерно и на $[a', b']$.

Равенство (6) доказано для случая, когда $N \rightarrow \infty$, пробегая натуральные числа. Но если $N = [N] + \alpha$ — положительное число, где $[N]$ — целая часть N , то

$$\begin{aligned} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{\sin Nt}{t} f(x+t) dt - \int_{-\infty}^{\infty} \frac{\sin [N]t}{t} f(x+t) dt = \\ = 2 \int_{-\infty}^{\infty} \cos\left([N] + \frac{\alpha}{2}\right)t \frac{\sin \frac{\alpha}{2}t}{t} f(x+t) dt \rightarrow 0 \quad (N \rightarrow \infty) \end{aligned}$$

равномерно относительно x , принадлежащих любому конечному отрезку. Это следует из § 15.4, леммы 2, где надо положить

$$g(\alpha, t) = \frac{\sin \frac{\alpha}{2}t}{t} \quad (0 \leq \alpha < 1).$$

§ 16.4. Преобразование Фурье. Повторный интеграл Фурье. Косинус и синус преобразования Фурье

Заданная на действительной оси действительная или комплексная функция $f(x)$ называется *локально интегрируемой*, если $f \in L'(a, b)$ ($L(a, b)$), каков бы ни был конечный отрезок $[a, b]$.

Если $f \in L' = L'(-\infty, \infty)$, то $f \in L'(a, b)$, но, вообще говоря, не наоборот. Например, непрерывная на действительной оси функция локально интегрируема, но не обязательно принадлежит $L'(-\infty, \infty)$.

Если f локально интегрируема, то для нее для любого действительного x и любого $N > 0$ имеют смысл интегралы

$$\tilde{f}^N(x) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-N}^N f(t) e^{-ixt} dt, \quad \hat{f}^N(x) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-N}^N f(t) e^{ixt} dt. \quad (1)$$

Пределы

$$\lim_{N \rightarrow \infty} \tilde{f}^N(x) = \tilde{f}(x), \quad \lim_{N \rightarrow \infty} \hat{f}^N(x) = \hat{f}(x), \quad (2)$$

если они существуют, мы будем называть *преобразованиями Фурье функции* f , соответственно *прямым и обратным*. Мы их будем записывать в виде

$$\tilde{f}(x) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} f(t) e^{-ixt} dt, \quad \hat{f}(x) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} f(t) e^{ixt} dt, \quad (3)$$

но помнить, что интегралы в (3) надо понимать вообще в смысле главного значения $\left(\lim_{N \rightarrow \infty} \int_{-N}^N \right)$.

Для функций $f \in L'$ (или L) их преобразования Фурье всегда имеют смысл и интегралы (3) суть обычные *абсолютно сходящиеся* несобственные интегралы и их можно понимать как

$\lim_{N, N' \rightarrow \infty} \int_{-N}^{N'}$, где N, N' независимы между собой.

В силу сделанных определений (см. § 16.1, (9), (12)) справедливо равенство

$$f(x) = \frac{1}{\pi} \int_0^{\infty} ds \int_{-\infty}^{\infty} f(t) \cos s(t-x) dt = \hat{\tilde{f}}(x). \quad (4)$$

Оно во всяком случае, как это было доказано в § 16.3, верно для локально кусочно гладкой функции $f \in L'$. Причем внутренний интеграл (по t) абсолютно сходится, а внешний (по s) сходится, но, может быть, не абсолютно.

Кратный интеграл в (4) называется *повторным интегралом Фурье функции* f .

Таким образом, *повторный интеграл Фурье локально кусочно гладкой функции* $f \in L'$ равен самой функции f .

Что касается третьего члена (4), то он указывает, что f можно рассматривать как результат двух операций — преобразования Фурье и затем обратного преобразования Фурье, т. е. $\hat{\tilde{f}}$.

Верно также равенство $f(x) = \tilde{\hat{f}}(x)$ при тех же условиях на f , потому что

$$\begin{aligned} \tilde{\hat{f}}(x) &= \lim_{N \rightarrow \infty} \frac{1}{2\pi} \int_{-N}^N e^{-isx} ds \int_{-\infty}^{\infty} f(t) e^{ist} dt = \\ &= \lim_{N \rightarrow \infty} \frac{1}{2\pi} \int_{-N}^N e^{isx} ds \int_{-\infty}^{\infty} f(t) e^{-ist} dt = \hat{f}(x) \end{aligned}$$

(замена в интеграле s на $-s$).

Равенства

$$f(x) = \hat{\tilde{f}}(x) = \tilde{\hat{f}}(x) \quad (5)$$

на самом деле верны при более общих условиях, налагаемых на f , в особенности если соответствующим образом обобщить операции \sim и \wedge преобразований Фурье (см. далее).

Из (4) следует равенство

$$f(x) = \frac{1}{\pi} \int_0^{\infty} \cos sx \, ds \int_{-\infty}^{\infty} f(t) \cos st \, dt + \frac{1}{\pi} \int_0^{\infty} \sin sx \, ds \int_{-\infty}^{\infty} f(t) \sin st \, dt \quad (4')$$

для локально кусочно гладкой функции $f \in L'(-\infty, \infty)$. Если при этом $f(x)$ четная, то

$$f(x) = \frac{2}{\pi} \int_0^{\infty} \cos sx \, ds \int_0^{\infty} \cos st f(t) \, dt, \quad (6)$$

если же нечетная, то

$$f(x) = \frac{2}{\pi} \int_0^{\infty} \sin sx \, ds \int_0^{\infty} \sin st f(t) \, dt. \quad (7)$$

В формулах (6) и (7) можно считать, что $x \geq 0$, а $f(t)$ есть произвольная локально кусочно гладкая функция, принадлежащая $L'(0, \infty)$. Ведь в этих формулах используются только значения f на полуоси $[0, \infty)$. Поясним это замечание подробнее.

Пусть задана локально кусочно гладкая функция $f \in L'(0, \infty)$ такая, что $f(0) = f(0+0)$. Продолжив ее на всю действительную ось четным образом, получим четную локально кусочно гладкую функцию $f \in L'(-\infty, \infty)$, для которой верна формула (6); в частности, она верна для $x \geq 0$.

Будем теперь считать, что для нашей локально кусочно гладкой функции ($f \in L'(0, \infty)$) выполняется равенство $f(0) = 0$ (вообще $f(0+0) \neq f(0)$). Продолжив f нечетным образом на $(-\infty, \infty)$, получим нечетную локально кусочно гладкую функцию $f \in L'(-\infty, \infty)$, для которой верна формула (7); в частности, она верна для $x \geq 0$. Подчеркнем, что в формуле (7) $f(0) = 0$, в то время как в формуле (6) значение $f(0) = f(0+0)$ может быть любым.

Интегралы

$$\sqrt{\frac{2}{\pi}} \int_0^{\infty} f(t) \cos st \, dt, \quad \sqrt{\frac{2}{\pi}} \int_0^{\infty} f(t) \sin st \, dt$$

называются соответственно *косинус-* и *синус-преобразованиями Фурье*. Из формул (6) и (7) непосредственно следует, что если

к локально кусочно гладкой функции $f \in L'(0, \infty)$ (или L) применить последовательно два раза косинус- (или синус-) преобразование Фурье, то получим исходную функцию f . В этом смысле косинус- (синус-) преобразование Фурье является обратным самому себе.

У п р а ж н е н и я. Доказать следующие формулы для локально кусочно гладких функций $f \in L'(-\infty, \infty)$. Например.

$$\widehat{e^{i\mu t} f} = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int e^{i\mu t} e^{ixt} dt \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int f(u) e^{-iut} du = \\ = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int e^{i(\mu+x)t} dt \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int f(u) e^{-iut} du = \widehat{f}(\mu+x) = f(\mu+x).$$

$$1. \widehat{f}(-t) = \widetilde{f}(t). \quad 2. \widetilde{f}(-x) = \widehat{f}(x). \quad 3. \widehat{f(at)} = \frac{1}{|a|} \widetilde{f}\left(\frac{x}{a}\right).$$

$$4. \widehat{f(at)} = \frac{1}{|a|} \widehat{f}\left(\frac{x}{a}\right) \quad (a \neq 0).$$

$$5. \widehat{e^{i\mu t} f} = \widetilde{e^{-i\mu t} f} = f(x+\mu) \quad (\mu - \text{действительное}).$$

П р и м е р ы.

Справедливы равенства (пояснения ниже)

$$1) f(x) = \begin{cases} 1, & 0 \leq |x| \leq a \\ 0, & a < |x| \end{cases} = \frac{2}{\pi} \int_0^{\infty} \cos sx \frac{\sin as}{s} ds,$$

$$2) f(x) = \begin{cases} \text{sign } x, & |x| < 1 \\ 0, & 1 < |x| \end{cases} = \frac{2}{\pi} \int_0^{\infty} \sin sx \frac{1 - \cos s}{s} ds,$$

$$3) f(x) = \begin{cases} 1, & a < x \leq b \\ 0, & x < a, b < x \end{cases} = \frac{1}{\pi} \int_0^{\infty} \frac{\sin s(x-a) - \sin s(x-b)}{s} ds,$$

$$4) \frac{1}{a} \int_0^{\infty} e^{-a\lambda} \cos \lambda x d\lambda = \frac{1}{a^2 + x^2},$$

$$5) \int_0^{\infty} e^{-a\lambda} \sin \lambda x d\lambda = \frac{x}{a^2 + x^2},$$

$$6) e^{-as} = \frac{2a}{\pi} \int_0^{\infty} \frac{\cos sx dx}{a^2 + x^2} \quad (a > 0, 0 \leq s < \infty),$$

$$7) e^{-as} = \frac{2}{\pi} \int_0^{\infty} \frac{x}{a^2 + x^2} \sin sx ds \quad (0 < s < \infty),$$

$$8) f(x) = \begin{cases} \sin x, & |x| \leq \pi \\ 0, & |x| > \pi \end{cases} = \frac{2}{\pi} \int_0^{\infty} \frac{\sin s\pi}{1-s^2} \sin sx \, ds,$$

$$9) f(x) = \begin{cases} \cos x, & |x| \leq \frac{\pi}{2} \\ 0, & |x| > \frac{\pi}{2} \end{cases} = \frac{2}{\pi} \int_0^{\infty} \frac{\cos \frac{\lambda\pi}{2}}{1-\lambda^2} \cos \lambda x \, d\lambda,$$

$$10) f(x) = e^{-\alpha|x|} \cos \beta x = \frac{\alpha}{\pi} \int_0^{\infty} \cos sx \left[\frac{1}{(s-\beta)^2 + \alpha^2} + \frac{1}{(s+\beta)^2 + \alpha^2} \right] ds$$

$(\alpha > 0),$

$$11) f(x) = e^{-\alpha|x|} \sin \beta x = \frac{4\alpha\beta}{\pi} \int_0^{\infty} \frac{s \sin sx}{[(s-\beta)^2 + \alpha^2][(s+\beta)^2 + \alpha^2]} ds$$

$(\alpha > 0),$

$$12) f(x) = e^{-x^2} = \frac{1}{\sqrt{\pi}} \int_0^{\infty} \cos sx e^{-s^2/4} ds,$$

$$13) f(x) = xe^{-x^2} = \frac{1}{2\sqrt{\pi}} \int_0^{\infty} \lambda \sin \lambda x e^{-\lambda^2/4} d\lambda.$$

При пользовании обычными методами теории неопределенных интегралов, не видно, как можно вычислить интегралы, стоящие в правых частях равенств 1)–3). С другой стороны, функции 1)–3) кусочно гладкие и принадлежат $L'(-\infty, \infty)$ ($f \in L'(-\infty, \infty)$). Поэтому к ним применима формула (4'). Эта формула упрощается и имеет вид (6), если f — четная функция, а, если f — нечетная, то она имеет вид (7), например, функция 1) четная, и потому

$$f(x) = \frac{2}{\pi} \int_0^{\infty} \cos sx \, dx \int_0^a \cos st \, dt = \frac{2}{\pi} \int_0^{\infty} \cos sx \frac{\sin sa}{s} ds,$$

где надо считать, что в точках разрыва f выполняется равенство $f(x) = \frac{1}{2}[f(x-0) + f(x+0)]$. Интегралы 4), 5) вычисляются интегрированием по частям.

Умножив 4) на $\frac{2a}{\pi} \cos sx$ и проинтегрировав по x на $(0, \infty)$, получим

$$\frac{2a}{\pi} \int_0^{\pi} \frac{\cos sx}{a^2 + x^2} dx = \frac{2}{\pi} \int_0^{\infty} \cos sx \, dx \int_0^{\infty} e^{-a\lambda} \cos \lambda x \, d\lambda = e^{-a|s|},$$

где последнее равенство имеет место в силу формулы (6), применимой, потому что $e^{-\alpha t} \in L'(0, \infty)$ — гладкая функция.

Подобными рассуждениями получается формула 7) из 5), если применить формулу (7).

Функция 8) нечетная кусочно гладкая. Чтобы получить нужный интеграл, представляем ее по формуле (7), где внутренний интеграл равен

$$\int_0^{\infty} \sin st f(t) dt = \int_0^{\pi} \sin st \sin t dt = \frac{\sin s\pi}{1-s^2}.$$

Этот интеграл удобно вычислить интегрированием по частям два раза.

Представление функции 9) получается аналогично применением формулы (6).

Функция 10) четная. Чтобы получить нужный интеграл, представляем ее по формуле (6), где внутренний интеграл

$$\begin{aligned} \int_0^{\infty} e^{-\alpha t} \cos \beta t \cos st dt &= \frac{1}{2} \int_0^{\infty} e^{-\alpha t} \cos(\beta + s)t dt + \\ &+ \frac{1}{2} \int_0^{\infty} e^{-\alpha t} \cos(\beta - s)t dt = \frac{\alpha}{2} \left[\frac{1}{(\beta + s)^2 + \alpha^2} + \frac{1}{(\beta - s)^2 + \alpha^2} \right]. \end{aligned}$$

Это получается интегрированием по частям два раза.

Аналогичные рассуждения проходят для функции 11), если воспользоваться формулой (7).

Функция 12) четная и для нее верна формула (6):

$$e^{-x^2} = \frac{2}{\pi} \int_0^{\infty} \cos sx ds \int_0^{\infty} \cos ste^{-t^2} dt.$$

Но (см. § 13.16, пример 3)

$$\int_0^{\infty} \cos ste^{-t^2} dt = \frac{\sqrt{\pi}}{2} e^{-s^2/4},$$

откуда следует представление 12).

Представление 13) получается аналогично по формуле (7), если учесть § 13.15, уравнение 3.

§ 16.5. Производная и преобразование Фурье

Теорема. Пусть f — непрерывная локально кусочно гладкая функция и $f, tf(t) \in L' = L'(-\infty, \infty)$ (или L). Тогда f имеет непрерывную производную (т. е. на самом деле она гладкая),

равную

$$f'(x) = it\widehat{f}(x) \quad (1)$$

(коротко $f' = it\widehat{f}$).

Доказательство. Так как $f \in L'$, то функция \widehat{f} всюду непрерывна. Далее из того, что $tf \in L'$, следует, что $\widehat{f} \in L' (|t| \geq 1)$, но тогда $\widehat{f} \in L' = L'(-\infty, \infty)$,

$$f(x) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} \widehat{f}(u) e^{ixu} du \quad (2)$$

и

$$f'(x) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} iu\widehat{f}(u) e^{ixu} du. \quad (3)$$

Дифференцирование под знаком интеграла законно, потому что в силу неравенства

$$|iu\widehat{f}(u)e^{-ixu}| \leq |u\widehat{f}(u)| \in L'$$

интеграл (3) равномерно сходится относительно x и, кроме того, подынтегральная функция в (3) непрерывна по x, u . Теорема доказана.

§ 16.6. Пространство S

По определению функция $\varphi = \varphi(x)$ от одной переменной принадлежит пространству S (Лорана Шварца*), если она комплекснозначна ($\varphi = \varphi_1 + i\varphi_2$, φ_1, φ_2 действительны), бесконечно дифференцируема на действительной оси и для любой пары отрицательных чисел l, k (k целое)

$$\sup_x (1 + |x|^l) |\varphi^{(k)}(x)| = \kappa(l, k, \varphi) < \infty. \quad (1)$$

Из этого определения следует, что производная $\varphi^{(k)}(x)$ при любом k ограничена, стремится к нулю при $x \rightarrow \infty$ и принадлежит $L'_p (1 \leq p < \infty)$, потому что $|\varphi^{(k)}(x)| \leq \frac{\kappa(2, k, \varphi)}{1 + |x|^2}$. Заметим, что всякая бесконечно дифференцируемая финитная функция, очевидно, принадлежит S.

Если функции $\varphi_m, \varphi \in S (m = 1, 2, \dots)$, и для любой указанной пары (l, k)

$$\kappa(l, k, \varphi_m - \varphi) \rightarrow 0 \quad (m \rightarrow \infty),$$

то будем писать $\varphi_m \rightarrow \varphi (S)$ и говорить, что φ_m стремится к φ в смысле (S) (в топологии (S)).

*) Л. Шварц — французский математик.

Нам придется иметь дело с операциями $A\varphi = \psi$, приводящими в соответствие каждой функции $\varphi \in S$ некоторую функцию $\psi \in S$. Очевидно, S — линейное множество.

Операция A называется *линейной*, если

$$A(\alpha\varphi_1 + \beta\varphi_2) = \alpha A\varphi_1 + \beta A\varphi_2,$$

каковы бы ни были комплексные числа α , β и функции φ_1 , $\varphi_2 \in S$.

Операция A называется *непрерывной*, если, какова бы ни была последовательность функции $\varphi_k \in S$, сходящаяся к некоторой функции $\varphi \in S$ в смысле (S), имеет место

$$A\varphi_k \rightarrow A\varphi \quad (S).$$

Следующее утверждение может служить достаточным*) критерием непрерывности линейной операции: *если, какова бы ни была пара (l, k) (неотрицательных целых чисел), найдется зависящая от нее система пар $(l_1, k_1), \dots, (l_m, k_m)$ такая, что*

$$\kappa(l, k, A\varphi) \leq C_{l,k} \sum_{j=1}^m \kappa(l_j, k_j, \varphi)$$

для всех $\varphi \in S$, где $C_{l,k}$ не зависит от φ , то операция A непрерывна.

В самом деле, если $\varphi_\nu \rightarrow \varphi(S)$, то для любой пары (l, k)

$$\kappa(l, k, A(\varphi_\nu - \varphi)) \leq C_{l,k} \sum_{j=1}^m \kappa(l_j, k_j; \varphi_\nu - \varphi) \rightarrow 0 \quad (\nu \rightarrow \infty).$$

Операция дифференцирования $\varphi^{(\mu)}$ μ раз функции φ отображает S в S линейно. Она также непрерывна, потому что

$$\kappa(l, k, \varphi^{(\mu)}) = \kappa(l, k + \mu, \varphi)$$

для любой пары (l, k) .

Про функцию $\lambda = \lambda(x)$, бесконечно дифференцируемую на $(-\infty, \infty)$, будем говорить, что она (вместе со своими производными) имеет *полиномиальный рост*, если для любого целого неотрицательного k найдется неотрицательное число $l(k) = l$ и такая константа C , что

$$|\lambda^{(k)}(x)| \leq C(1 + |x|^l).$$

Например, функция $(ix)^s$, где s — неотрицательное целое, очевидно, бесконечно дифференцируема и имеет полиномиальный рост.

Произведение $\lambda\varphi = \lambda(x)\varphi(x)$ есть *линейная непрерывная операция, отображающая S в S* . Тот факт, что она отображает S

*) На самом деле этот критерий является также необходимым, но мы здесь это не будем доказывать.

в S , и ее непрерывность вытекают из неравенств:

$$\begin{aligned} (1 + |x|^l) |(\lambda\varphi)^{(k)}| &= (1 + |x|^l) \left| \sum_{j=0}^k C_k^j \lambda^{(j)} \varphi^{(k-j)} \right| \leq \\ &\leq C \sum_0^k \frac{|\lambda^{(j)}(x)|}{1 + |x|^{l(j)}} (1 + |x|^{l(j)}) (1 + |x|^l) |\varphi^{(k-j)}(x)| \leq \\ &\leq C_1 \sum_0^k (1 + |x|^{l+l(j)}) |\varphi^{(k-j)}|, \end{aligned}$$

из которых следует

$$\kappa(l, k, \lambda\varphi) \leq C_1 \sum_n^k \kappa(l + l(j), k - j, \varphi).$$

Линейность операции $\lambda\varphi$ очевидна.

Покажем, что преобразование Фурье

$$\tilde{\varphi}(x) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int \varphi(t) e^{-ixt} dt \quad \left(\int = \int_{-\infty}^{\infty} \right) \quad (2)$$

есть линейная непрерывная операция, отображающая S на S и при том взаимно однозначно.

В самом деле, если $\varphi \in S$, то $\varphi \in L'$, и преобразование $\tilde{\varphi}$ есть во всяком случае непрерывная функция. Далее,

$$\begin{aligned} \tilde{\varphi}^{(k)}(x) &= \int \psi(t) e^{-ixt} dt, \\ \psi(t) &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \varphi(t) (-it)^k = A\varphi. \end{aligned} \quad (3)$$

При этом $\psi(t) \in S$ как произведение функции $\varphi \in S$ на бесконечно дифференцируемую функцию полиномиального роста. Так как $\psi \in L'$, то интеграл (3) при любом k равномерно сходится и дифференцирование (2) по x под знаком интеграла законно. Имеем, интегрируя по частям,

$$\begin{aligned} \tilde{\varphi}^{(k)}(x) &= \int \psi(t) e^{-ixt} dt = \frac{1}{ix} \int \psi'(t) e^{-ixt} dt = \dots = \\ &= \frac{1}{(ix)^l} \int \psi^{(l)}(t) e^{-ixt} dt, \end{aligned}$$

потому что $\psi^{(s)}(t) \rightarrow 0$ ($t \rightarrow \pm\infty$).

Но тогда

$$|x|^l |\tilde{\varphi}^{(k)}(x)| \leq \int \frac{|\psi^{(l)}(t)| (1+t^2)}{1+t^2} dt \leq \kappa(2, l, \psi) \int \frac{dt}{1+t^2} = c\kappa(2, l, \psi).$$

В частности, $|\tilde{\varphi}^{(k)}(x)| \leq c\kappa(2, 0, \psi)$ и потому

$$\kappa(l, k, \tilde{\varphi}) = \sup (1 + |x|^l) |\tilde{\varphi}^{(k)}(x)| \leq c(\kappa(2, l, A\varphi) + \kappa(2, 0, A\varphi)).$$

Следовательно, $\tilde{\varphi} \in S$ и $\tilde{\varphi}$ непрерывно зависит от $A\varphi$. Но $A\varphi$ непрерывно зависит от φ , и потому $\tilde{\varphi}$ непрерывно зависит от $\varphi \in S$. Линейность операции $\tilde{\varphi}$ очевидна. Мы пока доказали, что она отображает S в S . Но если χ — произвольная функция из S , то в силу того, что она гладкая и принадлежит L' , ее можно рассматривать как преобразование Фурье от $\hat{\chi} \in S$. Это показывает, что на самом деле преобразование $\tilde{\varphi}$ отображает S на S .

Наконец, из равенства $\tilde{\varphi}_1 = \tilde{\varphi}_2$ ($\varphi_1, \varphi_2 \in S$) следует $\varphi_1 - \varphi_2 = 0$ и $\varphi_1 - \varphi_2 = \hat{0} = 0$, т. е. $\varphi_1 = \varphi_2$, что показывает, что операция $\tilde{\varphi}$ отображает S на S взаимно однозначно.

Для двух функций $\varphi, \psi \in S$ введем выражение

$$(\varphi, \psi) = \int \varphi(x) \psi(x) dx$$

(без знака сопряжения над ψ !).

Справедливо (см. лемму 1 § 16.2)

$$\begin{aligned} (\varphi, \tilde{\psi}) &= \int \varphi(x) \tilde{\psi}(x) dx = \int \varphi(x) \frac{dx}{\sqrt{2\pi}} \int \psi(t) e^{-ixt} dt = \\ &= \int \psi(t) dt \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int \varphi(x) e^{-ixt} dx = (\psi, \tilde{\varphi}) = (\tilde{\varphi}, \psi), \end{aligned}$$

и мы получили первое из равенств

$$(\varphi, \tilde{\psi}) = (\tilde{\varphi}, \psi), \quad (\varphi, \hat{\psi}) = (\hat{\varphi}, \psi), \quad (4)$$

являющихся аналогами равенства Парсеваля в теории рядов (Фурье*). Второе равенство доказывается аналогично.

Отметим еще равенства

$$(\varphi', \psi) = \int \varphi'(t) \psi(t) dt = \varphi(t) \psi(t) \Big|_{-\infty}^{\infty} - \int \varphi(t) \psi'(t) dt = -(\varphi, \psi')$$

($\varphi, \psi \in S$), (5)

ведь $\varphi(t), \psi(t) \rightarrow 0$ при $t \rightarrow \pm\infty$. Наконец, еще отметим важные равенства

$$\varphi'(x) = i\hat{\tilde{\varphi}} = (-it)\hat{\varphi} \quad (\varphi \in S). \quad (6)$$

Надо учесть, что если $\varphi \in S$, то $\tilde{\varphi} \in S$, и так как ix — бесконечно дифференцируемая функция полиномиального роста, то $ix\varphi \in S$. Но тогда $\varphi, ix\tilde{\varphi} \in L'$ и законно применить теорему § 16.5. Второе равенство (6) доказывается аналогично.

Для функций $\varphi \in S$, очевидно, верны утверждения 1)–5) в конце § 16.4 (упражнения).

* Если бы мы считали, что $(\varphi, \psi) = \int \varphi(x) \overline{\psi(x)} dx$, то тогда было бы $(\varphi, \tilde{\psi}) = (\hat{\varphi}, \psi)$.

Пусть $K \in L'$ (или L), а $\varphi \in S$. Операция

$$K * \varphi = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int K(x-t) \varphi(t) dt = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int \varphi(x-t) K(t) dt = \varphi * K$$

называется *сверткой функцией K и φ (или φ и K)*. Справедливы важные равенства

$$\widehat{K\varphi} = \widehat{K}\widehat{\varphi} = K * \varphi \quad (K \in L', \varphi \in S), \quad (7)$$

потому что, например (пояснения ниже),

$$\begin{aligned} \widehat{K\varphi} &= \frac{1}{(2\pi)^{3/2}} \int e^{ixs} ds \int K(u) e^{-isu} du \int \varphi(v) e^{-isv} dv = \\ &= \frac{1}{(2\pi)^{3/2}} \int e^{ixs} ds \int K(u) du \int \varphi(v) e^{-is(u+v)} dv = \\ &= \frac{1}{(2\pi)^{3/2}} \int e^{ixs} ds \int K(u) du \int \varphi(\xi - u) e^{-s\xi} d\xi = \\ &= \frac{1}{(2\pi)^{3/2}} \int e^{ixs} ds \int e^{-is\xi} d\xi \int K(u) \varphi(\xi - u) du = \\ &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int K(u) \varphi(x - u) du. \end{aligned}$$

Первый член в этой цепи имеет смысл, потому что $\varphi \in S$, $\tilde{\varphi} \in S \in L'$, $K \in L'$, \tilde{K} — ограниченная непрерывная функция, и потому $\tilde{K}\tilde{\varphi} \in L'$ — непрерывная функция. В третьем равенстве произведена замена v на $\xi = u + v$, в четвертом интегралы по u и ξ мы поменяли местами (см. лемму 1 § 16.2 или теорему Фубини). Последнее пятое равенство верно, потому что интеграл

$$\kappa(\xi) = \int K(u) \varphi(\xi - u) du$$

есть функция, принадлежащая L' , — ведь

$$\int |\kappa(\xi)| d\xi \leq \int d\xi \int |K(u)| |\varphi(\xi - u)| du = \int |\varphi(t)| dt \int |K(u)| du < < \infty,$$

и имеющая непрерывную производную

$$\kappa'(\xi) = \int K(u) \varphi'(\xi - u) du$$

(интеграл равномерно сходится!).

Имеем далее

$$\begin{aligned} \widetilde{K\varphi} &= \widetilde{K}(-t) \tilde{\varphi}(-t) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int \widetilde{K}(-t) \tilde{\varphi}(-t) e^{-ixt} dt = \\ &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int \widetilde{K}(u) \tilde{\varphi}(u) e^{ixu} du = \widehat{K\varphi}. \end{aligned}$$

Упражнения. Показать, что следующие функции принадлежат S :

$$1. e^{-x^2}. \quad 2. \psi(x) = \begin{cases} \frac{1}{e^{x^2}-1}, & |x| < 1 \quad (\text{см. § 5.11, (8)}), \\ 0, & |x| \geq 1 \end{cases}$$

§ 16.7. Пространство S' обобщенных функций

Если каждой функции $\varphi \in S$ в силу некоторого закона при-
ведено в соответствие число (F, φ) , зависящее от φ линейно и
непрерывно (в смысле S), то говорят, что этим определен *ли-*
нейный функционал или обобщенная функция F над S .

Функционал F обладает следующими двумя свойствами:

1) F — линейный функционал, т. е. для любой пары α, β ком-
плексных чисел и пары функций $\varphi, \psi \in S$

$$(F, \alpha\varphi + \beta\psi) = \alpha(F, \varphi) + \beta(F, \psi),$$

2) F — непрерывный функционал:

$$(F, \varphi_N) \rightarrow (F, \varphi) \quad (\text{если } \varphi_N \rightarrow \varphi) (S).$$

Совокупность всех указанных функционалов (обобщенных
функций) F принято обозначать через S' .

Обычно не представляет труда установить, что конкретный
функционал (F, φ) над S является линейным. Что же касается
непрерывности, то здесь очень важным является следующий до-
статочный критерий*).

Пусть найдется константа C и конечная система пар
 $(k_1, l_1), \dots, (k_m, l_m)$ такая, что выполняется неравенство

$$|(F, \varphi)| \leq C \sum_{j=1}^m \kappa(l_j, k_j, \varphi) \quad (1)$$

для всех функций $\varphi \in S$. Тогда функционал (F, φ) непрерывен,
потому что из того, что $\varphi_N \rightarrow \varphi (S)$, следует

$$\begin{aligned} |(F, \varphi_N) - (F, \varphi)| &= |(F, \varphi_N - \varphi)| \leq \\ &\leq C \sum_{j=1}^m \kappa(l_j, k_j, \varphi_N - \varphi) \rightarrow 0 \quad (N \rightarrow \infty). \end{aligned}$$

Рассмотрим пример. Пусть $F(x)$ есть локально интегрируе-
мая, определенная на действительной оси комплекснозначная
функция такая, что для нее можно указать число $l \geq 0$, для ко-
торого $|F(x)| \leq C(1 + |x|^l)$, где C не зависит от x . Интеграл

$$(F, \varphi) = \int F(x) \varphi(x) dx \quad \left(\varphi \in S, \int = \int_{-\infty}^{\infty} \right) \quad (2)$$

*) Можно доказать, что этот критерий также и необходим.

есть функционал (обобщенная функция) $F \in S'$. В самом деле, ведь

$$|(F\varphi)| \leq \int |F(x)\varphi(x)| dx \leq C \int \frac{1+|x|^l}{1+|x|^{l+2}} \kappa(l+2, 0, \varphi) dx \leq \\ \leq C_1 \kappa(l+2, 0, \varphi),$$

откуда видно, что функционал (2) определен для всех $\varphi \in S$ и непрерывен. Линейность его очевидна.

Равенство (2) определяет функционал $F \in S'$ также в случаях, когда функция $F(x) \in L'_p$ (или L_p), $1 \leq p < \infty$. Если $F(x) \in L'$, то непрерывность (F, φ) следует из неравенств $|(F, \varphi)| \leq \int |F(x)\varphi(x)| dx \leq \int |F(x)| \kappa(0, 0, \varphi) dx \leq C \kappa(0, 0, \varphi)$, а если $F(x) \in L'_p$ ($1 < p < \infty$), то из неравенств

$$|(F, \varphi)| \leq \int |F(x)\varphi(x)| \leq \int |F(x)| \frac{1}{1+|x|} \kappa(1, 0, \varphi) dx \leq \\ \leq \left(\int |F|^p dx \right)^{1/p} \left(\int \frac{dx}{(1+|x|)^q} \right)^{1/q} \kappa(1, 0, \varphi) = C \kappa(1, 0, \varphi) \left(\frac{1}{p} + \frac{1}{q} = 1 \right).$$

Важно отметить, что для того чтобы две локально интегрируемые (в римановом смысле) функции $F_1(x)$ и $F_2(x)$ представляли при помощи равенств вида (2) равные обобщенные функции $F_1 = F_2 \in S'$, необходимо и достаточно, чтобы имело место равенство $F_1(x) = F_2(x)$ во всех точках непрерывности $F_1(x)$ и $F_2(x)$.

Достаточность условия очевидна. Оно также необходимо, потому что если имеет место равенство

$$\int F_1(x)\varphi(x) dx = \int F_2(x)\varphi(x) dx \text{ для всех } \varphi \in S, \quad (3)$$

и при этом допустить, например, что в некоторой точке x_0 непрерывности функций F_1 и F_2 имеет место

$$\psi(x_0) = F_1(x_0) - F_2(x_0) > 0,$$

то найдется интервал $(x_0 - \delta, x_0 + \delta)$, на котором

$$\psi(x) > \eta > 0.$$

Но существует неотрицательная функция $\varphi \in S$ с носителем на $[x_0 - \delta, x_0 + \delta]$ (например, функция $\psi((x - x_0)/\delta)$ в упражнении 2 § 16.6). Для нее имеет место

$$(F_1, \varphi) - (F_2, \varphi) = \int \psi(x)\varphi(x) dx > \eta \int_{x_0 - \delta}^{x_0 + \delta} \varphi(x) dx > 0,$$

и мы пришли к противоречию с (3).

Более общее утверждение (см. § 19.6, теорема 1) гласит: *две локально интегрируемые в лебеговом смысле функции, если представляют, то один и тот же линейный функционал тогда и только тогда, когда на любом конечном отрезке $[a, b]$ они равны между собой, за исключением множества лебеговой меры нуль.*

Обобщенную функцию, представляемую при помощи интеграла (2) обычной локально интегрируемой функцией $F(x)$, отождествляют с этой последней. Например, $\sin x$, $(\sin x)/x$, e^{-x^2} , $\ln|x|$, $\sum_0^n a_n x^n$ — это обычные функции, но и обобщенные, принадлежащие S' .

С другой стороны, функция e^{x^2} не принадлежит S' (не представляет при помощи интеграла (2) линейный функционал на (S)), потому что для нее, например, не существует интеграл (2) при $\varphi(x) = e^{-x^2} \in S$.

Пример 1. Функционал

$$\delta = (\delta, \varphi) = \varphi(0) \quad (\varphi \in S) \quad (4)$$

называется δ -функцией (дельта-функцией). Очевидно, $\delta \in S'$, ведь

$$|\varphi(0)| \leq \sup_x |\varphi(x)| = \kappa(0, 0, \varphi).$$

Не существует локально интегрируемой функции, которая представляла бы δ -функцию. В этом смысле δ есть подлинная (не обычная) обобщенная функция.

В самом деле, допустим вопреки утверждению, что такая локально интегрируемая функция $F(x)$ существует, и пусть $x_0 \neq 0$ есть ее точка непрерывности, где $F(x_0) > 0$. Тогда на некотором не содержащем нуль интервале $(x_0 - \delta, x_0 + \delta)$ выполнялось бы неравенство $F(x) > \eta > 0$ и можно было бы подобрать неотрицательную функцию $\varphi \in S$ с носителем $[x_0 - \delta, x_0 + \delta]$, откуда

$$(F, \varphi) = \int_{x_0 - \delta}^{x_0 + \delta} F(x) \varphi(x) dx > \eta \int_{x_0 - \delta}^{x_0 + \delta} \varphi(x) dx > 0.$$

Но этого не может быть, потому что для функции φ с носителем, не содержащим точку 0, функционал $(\delta, \varphi) = \varphi(0) = 0$. Итак, наша функция $F(x)$ не может быть положительной в ее точках непрерывности, отличных от нулевой.

Аналогично доказывается, что $F(x)$ не может быть отрицательной в таких точках, и тогда, очевидно,

$$\int F(x) \varphi(x) dx = 0 \text{ для всех } \varphi \in S.$$

Но это невозможно, ведь имеются же функции $\varphi \in S$, для которых $\varphi(0) \neq 0$.

Можно доказать более общее утверждение: *функционал (4) не представляется в виде интеграла (2), где $F(x)$ — какая-либо локально интегрируемая в лебеговом смысле функция.*

Однако функционал (δ, φ) можно записать в виде *интеграла Стильтьеса* *)

$$(\delta, \varphi) = \varphi(0) = \int_{-\infty}^{\infty} \varphi(x) d\theta(x) = \lim_{\substack{a \rightarrow -\infty \\ b \rightarrow +\infty}} \int_a^b \varphi(x) d\theta(x),$$

где

$$\theta(x) = \begin{cases} 0, & x \leq 0, \\ 1, & x > 0, \end{cases}$$

— функция, которую еще называют *функцией Хевисайда*.

По определению

$$\int_a^b \varphi(x) d\theta(x) = \lim_{\max(x_j - x_{j-1}) \rightarrow 0} \sum_1^N \varphi(\xi_j) [\theta(x_j) - \theta(x_{j-1})],$$

где отрезок $[a, b]$ разделен на части точками $a = x_0 < x_1 < \dots < x_N = b$ и $x_{j-1} \leq \xi_j \leq x_j$ ($j = 1, \dots, N$). Очевидно, если нулевая точка $x = 0$ принадлежит отрезку $[x_{l-1}, x_l]$ и не является его правым концом, то

$$\begin{aligned} \sum_1^N \varphi(\xi_j) [\theta(x_j) - \theta(x_{j-1})] &= \varphi(\xi_l) [\theta(x_l) - \theta(x_{l-1})] = \\ &= \varphi(\xi_l) \rightarrow \varphi(0) \quad (\max |x_j - x_{j-1}| \rightarrow 0). \end{aligned}$$

Если же точка 0 есть правый конец $[x_{l-1}, x_l]$, то наша сумма равняется $\varphi(\xi_{l+1}) \rightarrow \varphi(0)$, что дает тот же результат.

Пример 2. Обобщенная функция $P. \frac{1}{x}$ определяется как предел

$$\left(P. \frac{1}{x}, \varphi \right) = \lim_{\substack{\varepsilon \rightarrow 0 \\ \varepsilon > 0}} \left\{ \int_{-\infty}^{-\varepsilon} + \int_{\varepsilon}^{\infty} \frac{\varphi(x)}{x} dx \right\} = V. P. \int_{-\infty}^{\infty} \frac{\varphi(x)}{x} dx \quad (\varphi \in S), \quad \{5\}$$

т. е. интеграл справа в (5) понимается в смысле главного значения (V. P. — *vaies principal* — главное значение). В обычном римановом (и дробевоом) смысле этот интеграл в случае, если $\varphi(0) \neq 0$, не существует. С другой стороны, предел (5) можно записать в виде обычного риманового (несобственного) интеграла $(\varphi(x) - \varphi(-x) = O(x), x \rightarrow 0)$

$$\begin{aligned} \lim_{\substack{\varepsilon \rightarrow 0 \\ \varepsilon > 0}} \left\{ \int_{-\infty}^{-\varepsilon} \frac{\varphi(x)}{x} dx + \int_{\varepsilon}^{\infty} \frac{\varphi(x)}{x} dx \right\} &= \\ &= \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \int_{\varepsilon}^{\infty} \frac{\varphi(x) - \varphi(-x)}{x} dx = \int_0^{\infty} \frac{\varphi(x) - \varphi(-x)}{x} dx. \end{aligned}$$

*) Т. И. Стильтьес (1856—1894) — голландский математик.

Ясно, что этот функционал линейный. Непрерывность же его вытекает из неравенства

$$\left| \int_0^{\infty} \frac{\varphi(x) - \varphi(-x)}{x} dx \right| = \left| \int_0^1 \frac{\int_{-x}^x \varphi'(t) dt}{x} dx + \int_1^{\infty} \frac{x[\varphi(x) - \varphi(-x)]}{x^2} dx \right| \leq \\ \leq \int_0^1 \frac{2\kappa(0, 1, \varphi)}{x} dx + \int_1^{\infty} \frac{2\kappa(1, 0, \varphi)}{x^2} dx < C[\kappa(0, 1, \varphi) + \kappa(1, 0, \varphi)].$$

Введем ряд важных операций над обобщенными функциями.

Если $\lambda = \lambda(x)$ есть бесконечно дифференцируемая функция полиномиального роста, то произведение ее на обобщенную функцию $F \in S'$ записывается в виде $\lambda F = \lambda(x)F(x)$ и определяется при помощи равенства

$$(\lambda F, \varphi) = (F, \lambda\varphi). \quad (6)$$

Это определение корректно, ведь $\lambda\varphi$ есть операция, непрерывная относительно $\varphi \in S$, а $(F, \lambda\varphi)$ есть функционал, непрерывный относительно $\lambda\varphi$, следовательно, и относительно φ . Линейность $(F, \lambda\varphi)$ по φ очевидна.

Это определение также естественно, потому что, если функционал $F \in S'$ представляется локально интегрируемой функцией $F(x)$, то функция $\lambda(x)F(x)$ тоже, очевидно, представляет функционал $\lambda F \in S'$ и

$$(\lambda F, \varphi) = \int \lambda(x) F(x) \varphi(x) dx = \int F(x) \lambda(x) \varphi(x) dx = (F, \lambda\varphi).$$

Производная от обобщенной функции $F \in S'$ по определению есть обобщенная функция F' , определяемая равенством

$$(F', \varphi) = -(F, \varphi') \quad (\varphi \in S). \quad (7)$$

Так как $\varphi' \in S$ и есть непрерывная относительно φ операция и так как (F, φ') есть непрерывный функционал относительно φ' , то (F', φ) есть непрерывный функционал относительно φ . Линейность его очевидна.

Определение (7) естественно, потому что, если, например, функция $F(x)$ непрерывна вместе со своей производной и $F, F' \in L'$, то

$$(F', \varphi) = \int F'(x) \varphi(x) dx = F(x) \varphi(x) \Big|_{-\infty}^{\infty} - \int F(x) \varphi'(x) dx = \\ = - (F, \varphi').$$

Ведь $F(x), \varphi(x) \rightarrow 0$ ($x \rightarrow \infty$), так как, например,

$$F(x') - F(x) = \int_x^{x'} F'(t) dt \rightarrow 0 \quad (x, x' \rightarrow \infty)$$

и существует $\lim_{x \rightarrow \infty} F(x)$, который не может быть отличным от нуля, потому что $F \in L'$.

Очевидно, что любая обобщенная функция $F \in S'$ имеет производную (обобщенную) какого угодно порядка, определяемую по индукции $F^{(k)} = (F^{(k-1)})'$. Таким образом,

$$(F^{(k)}, \varphi) = (-1)^k (F, \varphi^{(k)}).$$

Например,

$$(\delta^{(k)}, \varphi) = (-1)^k (\delta, \varphi^{(k)}) = (-1)^k \varphi^{(k)}(0) \quad (k = 1, 2, \dots),$$

$$(\theta', \varphi) = -(\theta, \varphi') = -\int_0^{\infty} \varphi'(t) dt = \varphi(0),$$

т. е. $\theta' = \delta$.

По определению последовательность обобщенных функций $F_N \in S'$ ($N = 1, 2, \dots$) сходится к функции $F \in S'$ ($F_N \rightarrow F(S')$), если *)

$$\lim_{N \rightarrow \infty} (F_N, \varphi) = (F, \varphi) \quad \text{для всех } \varphi \in S. \quad (8)$$

Отсюда автоматически следует также, что последовательность производных F'_N сходится к производной F' , потому что

$$(F'_N, \varphi) = -(F_N, \varphi') \rightarrow -(F, \varphi') = (F', \varphi), \quad N \rightarrow \infty.$$

Можно рассматривать ряд

$$F = u_1 + u_2 + u_3 + \dots \quad (9)$$

функций $u_k \in S'$, имеющий своей суммой функцию $F \in S'$, что надо понимать в том смысле, что

$$\sum_1^N u_k \rightarrow F(S'), \quad N \rightarrow \infty.$$

Из сказанного, очевидно, следует, что ряд (9) можно почленно дифференцировать:

$$F' = u'_1 + u'_2 + u'_3 + \dots$$

Пример 3. Рассмотрим обычную функцию

$$f_\varepsilon(x) = \begin{cases} \frac{1}{\varepsilon}, & 0 < x < \varepsilon, \\ 0, & x \notin (0, \varepsilon), \end{cases}$$

зависящую от параметра $\varepsilon > 0$. Она есть в то же время и обобщенная функция f_ε .

*) Можно доказать, что если последовательность функций $F_N \in S'$ такова, что для любой $\varphi \in S$ последовательность чисел (F_N, φ) удовлетворяет условию Коши, то существует, и притом единственная, функция $F \in S'$, для которой выполняется (8).

Очевидно,

$$(f_\varepsilon, \varphi) = \frac{1}{\varepsilon} \int_0^\varepsilon \varphi(x) dx \rightarrow \varphi(0), \quad \varepsilon \rightarrow 0 \quad (\text{для всех } \varphi \in S),$$

откуда следует, что

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} f_\varepsilon = \delta \quad (S').$$

Преобразованием (соответственно обратным преобразованием) Фурье обобщенной функции $F \in S'$ называется обобщенная функция $\tilde{F}(\hat{F})$, определяемая равенством

$$(\tilde{F}, \varphi) = (F, \tilde{\varphi}) \quad ((\hat{F}, \varphi) = (F, \hat{\varphi})) \quad (\varphi \in S). \quad (10)$$

Это определение корректно: $\tilde{\varphi} \in S$ и непрерывно зависит от φ , а $(F, \tilde{\varphi})$ непрерывно зависит от φ , поэтому и от $\tilde{\varphi}$; линейность $(F, \tilde{\varphi})$ по $\tilde{\varphi}$ очевидна. Оно естественно, так как согласуется, например, с равенством $(\tilde{\varphi}, \psi) = (\varphi, \tilde{\psi})$ для $\varphi, \psi \in S$. Далее, $\tilde{\tilde{F}} = F$, так как $(\tilde{\tilde{F}}, \varphi) = (\hat{\tilde{F}}, \tilde{\varphi}) = (F, \hat{\tilde{\varphi}}) = (F, \varphi)$.

Преобразование $\tilde{F}(\hat{F})$ непрерывно зависит от $F \in S'$. Это значит, что если последовательность $F_N \in S'$ сходится к $F \in S'$ ($F_N \rightarrow F(S')$), то и \tilde{F}_N сходится к \tilde{F} ($\tilde{F}_N \rightarrow \tilde{F}(S')$). В самом деле,

$$(\tilde{F}_N, \varphi) = (F_N, \tilde{\varphi}) \rightarrow (F, \tilde{\varphi}) = (\tilde{F}, \varphi), \quad N \rightarrow \infty.$$

Отметим еще, что преобразование $\tilde{F}(\hat{F})$ отображает S' на S' взаимно однозначно. То, что имеет место отображение S' в S' , мы уже знаем, но если $\Phi \in S'$ — произвольная обобщенная функция, то ее можно представить в виде $\Phi = \tilde{\tilde{\Phi}}$, что доказывает, что на самом деле наше преобразование отображает S' на S' .

Наконец, если $F_1, F_2 \in S'$ и $\tilde{F}_1 = \tilde{F}_2$, то $F_1 - F_2 = 0$, $F_1 - F_2 = \hat{0} = 0$ и $F_1 = F_2$, что показывает взаимную однозначность отображения.

Из (10) следует

$$F' = \widehat{ix\tilde{F}} = -ix\hat{F}, \quad (11)$$

потому что, например (см. § 16.6, (6)),

$$\begin{aligned} \widehat{(-ix\tilde{F})} &= (-ix\hat{F}, \tilde{\varphi}) = (\hat{F}, -ix\tilde{\varphi}) = (F, \widehat{-ix\tilde{\varphi}}) = \\ &= -(F, \varphi') = (F', \varphi). \end{aligned}$$

Из (11) легко следует по индукции общая формула для производной k -го порядка

$$F^{(k)} = \widehat{(ix)^k \tilde{F}} = (-ix)^k \hat{F} \quad (k = 0, 1, 2, \dots). \quad (12)$$

Если $K \in S'$ есть обобщенная функция, преобразование \widehat{K} которой есть обычная функция и притом бесконечно дифференцируемая полиномиального роста, то корректно определяется свертка K с произвольной функцией $F \in S'$ при помощи равенства

$$K * F = \widehat{\widehat{K}F} = \widehat{\widehat{K}F}. \quad (13)$$

Это определение пересекается с введенным в предыдущем параграфе определением свертки.

Пример 4. $\widetilde{\delta} = \widehat{\delta} = \frac{1}{\sqrt{2\pi}}$, потому что, например,

$$(\widetilde{\delta}, \varphi) = (\delta, \widehat{\varphi}) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int \varphi(t) dt.$$

Следовательно,

$$\delta^{(k)} = (-ix)^k \widehat{\delta} = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} (-ix)^k 1 = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} (-ix)^k \quad (k = 0, 1, 2, \dots),$$

поэтому

$$F^{(k)} = (-ix)^k \widehat{F} = \sqrt{2\pi} \widehat{\delta^{(k)} F} = \sqrt{2\pi} (\delta^{(k)} * F).$$

Пример 5. Имеем (пояснения ниже)

$$\begin{aligned} \widehat{(\text{sign } x, \varphi)} &= (\widehat{\text{sign } x}, \widehat{\varphi}) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int \text{sign } u du \int e^{iut} \varphi(t) dt = \\ &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_0^{\infty} du \int \varphi(t) (e^{iut} - e^{-iut}) dt = \sqrt{\frac{2}{\pi}} i \lim_{N \rightarrow \infty} \int \varphi(t) dt \int_0^N \sin ut du = \\ &= \sqrt{\frac{2}{\pi}} i \lim_{N \rightarrow \infty} \int \varphi(t) \frac{1 - \cos Nt}{t} dt = \\ &= \sqrt{\frac{2}{\pi}} i \lim_{N \rightarrow \infty} \int_0^{\infty} [\varphi(t) - \varphi(-t)] \frac{1 - \cos Nt}{t} dt = \\ &= \sqrt{\frac{2}{\pi}} i \int_0^{\infty} \frac{\varphi(t) - \varphi(-t)}{t} dt = \sqrt{\frac{2}{\pi}} i \text{V. P.} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{\varphi(t)}{t} dt. \quad (14) \end{aligned}$$

и мы получили формулу

$$\widehat{\text{sign } x} = \sqrt{\frac{2}{\pi}} i \text{V. P.} \frac{1}{t}. \quad (15)$$

Функция $\text{sign } x$ — локально интегрируемая и ограниченная и, следовательно, принадлежит S' , поэтому имеет смысл первый член цепи (14), а вместе с ним второй и третий. При переходе к пятому члену изменен порядок интегрирования (при конечном N , см. § 13.15). При переходе к пред-

последнему члену заметим, что

$$\lim_{N \rightarrow \infty} \int_0^{\infty} \frac{\varphi(t) - \varphi(-t)}{t} \cos Nt dt = 0,$$

потому что гладкая функция $(\varphi(t) - \varphi(-t))/t \in L'(0, \infty)$. Последний член записан в виде сингулярного интеграла в смысле главного значения.

Отметим еще, что если $F(x) \in S'$ и $a \neq 0$ — действительное число, то обобщенные функции $F(a-x)$ и $F(ax)$ определяются при помощи равенств

$$(F(a-x), \varphi(x)) = (F(x), \varphi(a-x)), \quad (F(ax), \varphi(x)) = |a|^{-1} (F(x), \varphi(x/a)).$$

Корректность этих определений следует из того, что операция перехода от $\varphi(x) \in S$ к $\varphi(x-a)$ или $\varphi(x/a)$ непрерывна в смысле (S) , а естественность легко выясняется на обычных локально интегрируемых функциях $F(x)$, являющихся в то же время обобщенными.

У п р а ж н е н и я. Доказать, что

$$1. \quad \frac{1}{\pi} \frac{\sin Nx}{x} \xrightarrow{N \rightarrow \infty} \delta(x) \quad (S). \quad 2. \quad \frac{1}{\varepsilon \sqrt{\pi}} e^{-x^2/\varepsilon^2} \xrightarrow{\varepsilon \rightarrow 0} \delta(x) \quad (S).$$

У к а з а н и е. Интеграл $\frac{1}{\varepsilon \sqrt{\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-x^2/\varepsilon^2} \varphi(x) dx$ представить в виде

суммы $I_1 + I_2$ интегралов по областям $|x| < 1$ и $|x| > 1$. В первом интеграле положить $\varphi(x) = \varphi(0) + \psi(x)$ и учесть, что $|\psi(x)| \leq c|x|$, во втором учесть, что $\varphi(x)$ ограничена ($|\varphi(x)| \leq M$).

$$3. \quad \frac{1}{x \pm i\varepsilon} \rightarrow \mp i\pi \delta(x) + P. \frac{1}{x}, \quad \varepsilon \rightarrow 0(S).$$

У к а з а н и е. $(P. \frac{1}{x}, \varphi(x)) = V. P. \int_{-\infty}^{\infty} \frac{\varphi(x)}{x} dx$ (см. (5)).

Если $F \in S'$, то

$$4. \quad \widetilde{F}(-x) = \widehat{F}(x). \quad 5. \quad \widetilde{F}(-x) = \widehat{F}(x).$$

$$6. \quad \overleftarrow{F(ax)} = \frac{1}{|a|} \widetilde{F}\left(\frac{x}{a}\right). \quad 7. \quad \widehat{F(ax)} = \frac{1}{|a|} \widehat{F}\left(\frac{x}{a}\right) \quad (a \neq 0).$$

8. $\widehat{e^{i\mu t} \widetilde{F}} = e^{-i\mu t} \widetilde{F} = F(x + \mu)$ (μ — действительное; учесть, что $e^{i\mu t}$ — бесконечно дифференцируемая функция полиномиального роста).

9. Доказать, что функция $P(x)f(x) \in S'$, если $P(x) = \sum_0^n a_k x^k$ — произвольный многочлен степени n , а $f(x) \in L'_p$ (или L_p , $1 \leq p < \infty$), или если $f(x)$ — локально интегрируемая ограниченная функция.

§ 16.8. Многомерные интегралы Фурье и обобщенные функции

Пусть $R_n = R$ есть n -мерное пространство точек $\mathbf{x} = (x_1, \dots, x_n)$ и $\Delta_N = \Delta_N^{(n)} = \{ |x_j| \leq N; j = 1, \dots, n \}$ ($N > 0$) — принадлежащий ему куб.

На R зададим локально интегрируемую, вообще говоря, комплекснозначную функцию $f(\mathbf{x})$ (т. е. $f \in L'(\Delta_N)$ или $f \in L(\Delta_N)$ при любом N). Для нее имеют смысл интегралы

$$\begin{aligned} \tilde{f}^N(\mathbf{x}) &= \frac{1}{(2\pi)^{n/2}} \int_{\Delta_N} f(\mathbf{u}) e^{-i\mathbf{x}\mathbf{u}} d\mathbf{u}, \\ \hat{f}^N(\mathbf{x}) &= \frac{1}{(2\pi)^{n/2}} \int_{\Delta_N} f(\mathbf{u}) e^{i\mathbf{x}\mathbf{u}} d\mathbf{u} \quad \left(\mathbf{x}\mathbf{u} = \sum_1^n x_j u_j \right), \end{aligned} \quad (1)$$

представляющие собой непрерывные функции от \mathbf{x} (см. лемму § 16.2 и замечание 1 к ней), стремящиеся к нулю, когда $|\mathbf{x}|^2 = \sum_1^n x_j^2 \rightarrow \infty$ (см. ниже теорему 1).

Преобразованием Фурье f , соответственно обратным преобразованием Фурье назовем функции:

$$\tilde{f}(\mathbf{x}) = \lim_{N \rightarrow \infty} \tilde{f}^N(\mathbf{x}), \quad \hat{f}(\mathbf{x}) = \lim_{N \rightarrow \infty} \hat{f}^N(\mathbf{x}). \quad (2)$$

Эти пределы иногда рассматриваются в смысле среднего квадратического ($\|\tilde{f} - \tilde{f}^N\|_{L_2} \rightarrow 0, N \rightarrow \infty$).

Теорема 1. Если $f \in L' = L'(R)$ (или $L = L(R)$), то пределы (2) существуют в обычном смысле и определяют непрерывные ограниченные функции $\tilde{f}(\mathbf{x}), \hat{f}(\mathbf{x})$, обладающие свойством

$$\lim_{|\mathbf{x}| \rightarrow \infty} \tilde{f}(\mathbf{x}) = \lim_{|\mathbf{x}| \rightarrow \infty} \hat{f}(\mathbf{x}) = 0.$$

Доказательство. Непрерывность и ограниченность \tilde{f}, \hat{f} следует из леммы § 16.2 и замечания 1 к ней. Далее, если \mathbf{e}_k есть единичный вектор, направленный по оси x_k , то (см. § 14.4, теорема 6)

$$\begin{aligned} |(2\pi)^{n/2} \tilde{f}(\mathbf{x})| &= \frac{1}{2} \left| \int f(\mathbf{u}) e^{-i\mathbf{x}\mathbf{u}} d\mathbf{u} + \int f\left(\mathbf{u} + \frac{\pi \mathbf{e}_k}{x_k}\right) e^{-i(\mathbf{x}\mathbf{u} + \pi)} d\mathbf{u} \right| \leq \\ &\leq \frac{1}{2} \int \left| f\left(\mathbf{u} + \frac{\pi \mathbf{e}_k}{x_k}\right) - f(\mathbf{u}) \right| d\mathbf{u} \rightarrow 0 \quad (x_k \rightarrow \infty). \end{aligned}$$

Если же $|\mathbf{x}|^2 = \sum_1^n x_k^2 \rightarrow \infty$, то $\max_k |x_k| \rightarrow \infty$ и $\tilde{f}(\mathbf{x}) \rightarrow 0$, но тогда и $\hat{f}(\mathbf{x}) = \tilde{f}(-\mathbf{x}) \rightarrow 0$. $\left(\int = \int_{E_n} \right)$.

Простым интегралом Фурье функции $f \in L'$ (или L) называется функция

$$\begin{aligned} S_N(x) &= \widehat{f}^N = \\ &= \frac{1}{(2\pi)^n} \int_{\Delta_N} e^{ixv} dv \int f(u) e^{-ivu} du = \frac{1}{(2\pi)^n} \int f(u) du \int_{\Delta_N} e^{iv(x-u)} dv = \\ &= \frac{1}{\pi^n} \int \prod_{j=1}^n \frac{\sin N(x_j - u_j)}{x_j - u_j} f(u) du = \frac{1}{\pi^n} \int \prod_{j=1}^n \frac{\sin Nu_j}{u_j} f(x + u) du. \end{aligned} \quad (3)$$

Изменение порядка интегрирования следует из леммы § 16.2 и замечания 1 к ней.

При достаточно общих условиях, налагаемых на свойства функции f (см., например, ниже §§ 16.9, 16.10), можно утверждать, что

$$\begin{aligned} f(x) = \lim S_N(x) &= \lim_{N \rightarrow \infty} \frac{1}{(2\pi)^n} \int_{\Delta_N} e^{ixv} dv \int f(u) e^{-ivu} du = \\ &= \frac{1}{(2\pi)^n} \int e^{ixv} dv \int f(u) e^{-ivu} du, \end{aligned} \quad (4)$$

где внешний интеграл понимается вообще в сингулярном смысле (утверждается существование предела при $N \rightarrow \infty$ для областей Δ_N , а не каких-либо других).

Таким образом, при определенных условиях, налагаемых на f , справедливы равенства

$$f(x) = \widehat{\widehat{f}}(x) = \widetilde{\widetilde{f}}(x). \quad (5)$$

Дальнейшие факты излагаются в двумерном случае. На n -мерный случай они распространяются очевидным образом.

Пусть $f(x)$ и $\varphi(y)$ — локально интегрируемые функции от одной переменной, т. е. принадлежащие $L'(\Delta_N^{(1)}) (L(\Delta_N^{(1)}))$ при любом $N(\Delta_N^{(1)} = (-N, N))$. Тогда, очевидно,

$$f(x)\varphi(y) \in L'(\Delta_N^{(2)}), \quad \Delta_N^{(2)} = \{|x|, |y| < N\} = \Delta_N^{(1)} \times \Delta_N^{(1)}$$

и

$$\begin{aligned} \widetilde{f\varphi}^N(x, y) &= \frac{1}{2\pi} \int_{\Delta_N^{(2)}} \int f(u)\varphi(v) e^{-i(xu+yv)} du dv = \\ &= \frac{1}{V^{2\pi}} \int_{\Delta_N^{(1)}} f(u) e^{-ixu} du \frac{1}{V^{2\pi}} \int_{\Delta_N^{(1)}} \varphi(v) e^{-iyv} dv = \widetilde{f}^N(x) \widetilde{\varphi}^N(y). \end{aligned} \quad (6)$$

Поэтому, если

$$\tilde{f}^N(x) \rightarrow \tilde{f}(x), \quad \tilde{\varphi}^N(y) \rightarrow \tilde{\varphi}(y) \quad (N \rightarrow \infty), \quad (7)$$

то

$$\tilde{f}(x)\tilde{\varphi}(y) = \tilde{f}\varphi(x, y). \quad (8)$$

При этом, если соотношения (7) имеют место в метрике L_2 , то и соотношение (8) имеет место в метрике L_2 :

$$\begin{aligned} \|\tilde{f}(x)\tilde{\varphi}(y) - \tilde{f}^N(x)\tilde{\varphi}^N(y)\|_{L_2(R_2)} &= \|\tilde{f}(x)\tilde{\varphi}(y) - \tilde{f}^N(x)\tilde{\varphi}^N(y)\|_{L_2(R_2)} \leq \\ &\leq \|\tilde{f}(x)(\tilde{\varphi}(y) - \tilde{\varphi}^N(y))\|_{L_2(R_2)} + \|(\tilde{f}(x) - \tilde{f}^N(x))\tilde{\varphi}^N(y)\|_{L_2(R_2)} = \\ &= \|\tilde{f}\|_{L_2(R_1)}\|\tilde{\varphi} - \tilde{\varphi}^N\|_{L_2(R_1)} + \|\tilde{f} - \tilde{f}^N\|_{L_2(R_1)}\|\tilde{\varphi}^N\|_{L_2(R_1)} \rightarrow 0 \quad (N \rightarrow \infty). \end{aligned}$$

Из сказанного следует, что если функции $f(x)$, $\varphi(y)$ таковы, что

$$f(x) = \hat{f}(x) = \tilde{f}(x), \quad \varphi(y) = \hat{\varphi}(y) = \tilde{\varphi}(y)$$

в смысле обычной сходимости или в среднем, то в том же смысле

$$\hat{f}\varphi(x, y) = \hat{f}\hat{\varphi}(x, y) = f(x)\varphi(y) = \tilde{f}\tilde{\varphi}(x, y).$$

Рассматривая снова n -мерный случай, будем говорить, что функция $\varphi(x) \in S$, если она комплекснозначна, бесконечно дифференцируема на $R = R_n$ и такова, что для любой пары целого числа $l \geq 0$ и целочисленного вектора $\mathbf{k} = (k_1, \dots, k_n) \geq \mathbf{0}$ ($k_j \geq 0$)

$$\sup_x (1 + |\mathbf{x}|^l) |\varphi^{(\mathbf{k})}(\mathbf{x})| = \varkappa(l, \mathbf{k}, \varphi) < \infty \quad \left(|\mathbf{x}| = \left(\sum_1^n x_j^2 \right)^{1/2} \right).$$

Так как при любом указанном \mathbf{k}

$$|\varphi^{(\mathbf{k})}(\mathbf{x})| \leq \frac{\varkappa(n+1, \mathbf{k}, \varphi)}{1 + |\mathbf{x}|^{n+1}},$$

то, очевидно, частная производная $\varphi^{(\mathbf{k})}$ — ограниченная функция, принадлежащая к $L_p(R)$ ($1 \leq p < \infty$).

Если функции φ_m , $\varphi \in S$ ($m = 1, 2, \dots$) и для любой (указанной) пары (l, \mathbf{k})

$$\varkappa(l, \mathbf{k}; \varphi_m - \varphi) \rightarrow 0 \quad (m \rightarrow \infty),$$

то будем писать $\varphi_m \rightarrow \varphi(S)$ и говорить, что φ_m *стремится к φ в топологии (S)* (в смысле (S)).

Операция $A\varphi$, отображающая S в S , называется *линейной*, если $A(\alpha\varphi + \beta\psi) = \alpha A\varphi + \beta A\psi$, где $\varphi, \psi \in S$ и α, β — комплексные числа, и *непрерывной*, если из $\varphi_N \rightarrow \varphi(S)$ следует $A\varphi_N \rightarrow A\varphi(S)$.

Для того чтобы линейная операция $A\varphi$ была непрерывной, достаточно*), чтобы для любой пары (l, \mathbf{k}) существовала константа $C_{l, \mathbf{k}}$ и зависящая от (l, \mathbf{k}) конечная система пар (l_j, \mathbf{k}^j) ($j = 1, \dots, m$), так что

$$\kappa(l, \mathbf{k}, A\varphi) \leq C_{l, \mathbf{k}} \sum_{j=1}^m \kappa(l_j, \mathbf{k}^j, \varphi) \quad (\text{для всех } \varphi \in S),$$

потому что, если $\varphi_\nu \rightarrow \varphi(S)$, то

$$\kappa(l, \mathbf{k}, A(\varphi_\nu - \varphi)) \leq C_{l, \mathbf{k}} \sum_{j=1}^m \kappa(l_j, \mathbf{k}^j, \varphi_\nu - \varphi) \rightarrow 0 \quad (\nu \rightarrow \infty).$$

Важными линейными непрерывными операциями $A\varphi$ ($\varphi \in S$, $A\varphi \in S$) являются:

1) Операция взятия производной от φ

$$\varphi^{(\mu)} = \frac{\partial^{|\mu|} \varphi}{\partial x_1^{\mu_1} \dots \partial x_n^{\mu_n}} \left(|\mu| = \sum_1^n \mu_j \right).$$

Ведь

$$\kappa(l, \mathbf{k}, \varphi^{(\mu)}) = \kappa(l, \mathbf{k} + \mu, \varphi).$$

2) Операция умножения φ на бесконечно дифференцируемую функцию $\lambda(\mathbf{x})$ полиномиального роста ($\lambda\varphi = \lambda(\mathbf{x})\varphi(\mathbf{x})$), т. е. такую, что для любого \mathbf{k} (целого неотрицательного) найдется целое число $l(\mathbf{k})$, для которого

$$|\lambda^{(\mathbf{k})}(\mathbf{x})| \leq C(1 + |\mathbf{x}|^{l(\mathbf{k})}),$$

где C не зависит от \mathbf{x} . Ведь

$$\begin{aligned} |(1 + |\mathbf{x}|^l)(\lambda\varphi)^{(\mathbf{k})}| &= (1 + |\mathbf{x}|^l) \left| \sum_{0 \leq \mathbf{s} \leq \mathbf{k}} C_{\mathbf{k}}^{\mathbf{s}} \lambda^{(\mathbf{s})} \varphi^{(\mathbf{k}-\mathbf{s})} \right| \leq \\ &\leq C \sum_{0 \leq \mathbf{s} \leq \mathbf{k}} (1 + |\mathbf{x}|^l)(1 + |\mathbf{x}|^{l(\mathbf{s})}) |\varphi^{(\mathbf{k}-\mathbf{s})}| \leq \\ &\leq C_1 \sum_{0 \leq \mathbf{s} \leq \mathbf{k}} \kappa(l + l(\mathbf{s}), \mathbf{k} - \mathbf{s}, \varphi), \\ C_{\mathbf{k}}^{\mathbf{s}} &= \frac{k! (k - s)!}{s!} = \frac{k_1! \dots k_n! (k_1 - s_1)! \dots (k_n - s_n)!}{s_1! \dots s_n!}. \end{aligned}$$

3) Операции преобразования Фурье $\tilde{\varphi}$ и обратного преобразования Фурье φ .

Если учесть, что $(\varphi \in S)$

$$\begin{aligned} \tilde{\varphi} &= \frac{1}{(2\pi)^{n/2}} \int \varphi(\mathbf{u}) e^{-i\mathbf{x}\mathbf{u}} d\mathbf{u} = \\ &= \frac{1}{(2\pi)^{n/2}} \int e^{-ix_1 u_1} du_1 \dots \int e^{-ix_n u_n} \varphi(\mathbf{u}) du_n = \overset{1 \dots n}{\sim} \tilde{\varphi}, \quad (9) \end{aligned}$$

*) На самом деле не только достаточно, но и необходимо.

где $j \sim$ — знак операции преобразования Фурье только по переменной x_j , то непрерывность операции \sim сводится к непрерывности операций $j \sim$ ($j = 1, \dots, n$).

Покажем, что линейная операция $\tilde{\varphi}$ отображает S на S непрерывно и взаимно однозначно.

Ограничимся при доказательстве двумерным случаем:

$$\psi(x, y) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int \varphi(t, y) e^{-ixt} dt \quad (\varphi(x, y) \in S).$$

Положив (пояснения ниже)

$$g(t, y) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} (-it)^{k_1} \frac{\partial \varphi^{k_2}}{\partial y^{k_2}}(t, y),$$

получим (интегрируя по частям)

$$\begin{aligned} \frac{\partial^{k_1+k_2} \psi}{\partial x^{k_1} \partial y^{k_2}} &= \int g(t, y) e^{-ixt} dt = \frac{1}{ix} \int \frac{\partial g}{\partial x}(t, y) e^{-ixt} dt = \dots \\ &\dots = \frac{1}{(ix)^l} \int \frac{\partial^l g}{\partial x^l}(t, y) e^{-ixt} dt. \end{aligned} \quad (10)$$

Так как t^{k_1} — бесконечно дифференцируемая функция полиномиального роста ($k_1 \geq 0$ — целое!), то $g(t, y) \in S$ и непрерывно (в смысле (S)) зависит от φ . Поэтому, в частности, $g(t, y) \rightarrow 0$ ($t \rightarrow \pm \infty$), откуда следует цепочка равенств (10).

Из (10) следует

$$\left| x^l \frac{\partial^{k_1+k_2} \psi}{\partial x^{k_1} \partial y^{k_2}} \right| \leq \int \frac{dt}{1+t^2} \kappa(2; l, 0; g) \leq C \kappa(2; l, 0; g),$$

и потому (применив (10) еще при $l = 0$) получим

$$(1 + |x|^l) \left| \frac{\partial^{k_1+k_2} \psi}{\partial x^{k_1} \partial y^{k_2}} \right| \leq C_1 (\kappa(2; 0, 0; g) + \kappa(2; l, 0; g)),$$

следовательно, ψ непрерывно (в смысле (S)) зависит от g , но тогда вместе с g — и от φ .

Если $\psi(x, y) \in S$ — произвольная функция, то ${}^x \tilde{\psi} \in S$ и $\psi = {}^x \tilde{({}^x \tilde{\psi})}$, и операция $x \sim$ отображает S не только в, но и на S .

Наконец, из равенства ${}^x \tilde{\varphi}_1 = {}^x \tilde{\varphi}_2$ следует ${}^x (\varphi_1 - \varphi_2) = 0$, откуда $\varphi_1 - \varphi_2 = {}^x \tilde{0} = 0$, и мы доказали взаимную однозначность, осуществляемую отображением ${}^x \tilde{\varphi}(S \text{ на } S)$.

Теперь из (9) следует, что и операция $\tilde{\varphi}$ отображает S на S взаимно однозначно и непрерывно.

Отметим, что любые две из операций

$$1 \sim, \dots, n \sim, 1 \wedge, \dots, n \wedge$$

перестановочны между собой. Для всякой функции $\varphi \in S$ имеют место равенства

$$\widehat{\varphi} = \widehat{\widehat{\varphi}} = \varphi \quad (11)$$

в любой точке $x \in R$. Например, в двумерном случае $\varphi(x, y)$

$$\widehat{\widehat{\varphi}} = \widehat{x \wedge y \wedge y \wedge x \widehat{\varphi}} = \widehat{x \wedge x \widehat{\varphi}} = \varphi.$$

Отметим на примере функции $\varphi(x, y)$ двух переменных еще следующий факт:

$$\widehat{\lambda(x) \widehat{\varphi}(x, y)} = \widehat{\lambda(x)^x \widehat{\varphi}(x, y)}, \quad (12)$$

где $\lambda(x)$ — бесконечно дифференцируемая функция полиномиального роста. В самом деле,

$$\widehat{\lambda(x) \widehat{\varphi}} = \widehat{\lambda(x)^y \wedge x \widehat{\varphi}} = \widehat{y \wedge (\lambda(x)^x \widehat{\varphi})} = \widehat{\lambda(x)^x \widehat{\varphi}},$$

ведь, например, $x \wedge y \wedge y \wedge x = x \wedge$.

Имеют также место равенства ($\varphi, \psi \in S$)

$$(\widehat{\varphi}, \psi) = (\varphi, \widehat{\psi}), \quad (\varphi, \psi) = \int_R \varphi(t) \psi(t) dt^*, \quad (13)$$

$$(\varphi^{(k)}, \psi) = (-1)^{|k|} (\varphi, \psi^{(k)}), \quad (14)$$

$$\varphi^{(k)}(x) = \widehat{(ix)^k \widehat{\varphi}} = \widehat{(-ix)^k \widehat{\varphi}} \quad ((ix)^k = |i|^{|k|} x_1^{h_1} \dots x_n^{h_n}), \quad (15)$$

$$\widehat{K \widehat{\varphi}} = \widehat{\widehat{K} \widehat{\varphi}} = K * \varphi = \frac{1}{(2\pi)^{n/2}} \int K(u) \varphi(x - u) du \quad (K \in L' \text{ или } L). \quad (16)$$

Они обобщают соответствующие равенства § 16.6, (4), (5), (6), (7) и доказываются аналогично.

Над S строится пространство S' обобщенных функций n переменных аналогично соответствующему одномерному пространству.

Таким образом, обобщенной функцией $F \in S'$ называется линейный непрерывный функционал (F, φ) ($\varphi \in S$).

Для того чтобы линейный функционал (F, φ) был непрерывным, достаточно, чтобы нашлась зависящая от него система пар $(l_j, k^j), \dots, (l_m, k^m)$ и константа C такие, что (см. § 16.7, (1))

$$|(F, \varphi)| \leq C \sum_{j=1}^m \kappa(l_j, k^j, \varphi) \quad (\text{для всех } \varphi \in S).$$

Функция $F(x) \in L'_p$ (или L_p) ($1 \leq p < \infty$) или локально интегрируемая функция $F(x)$ полиномиального роста ($|F(x)| \leq C(1 + |x'|)$)

* Функция ψ под знаком интеграла здесь взята без знака сопряжения.

при некотором D) представляет обобщенную функцию

$$(F, \varphi) = \int F(x) \varphi(x) dx \quad \left(\int = \int_{i_n}, \varphi \in S \right),$$

и при этом две такие функции, отличающиеся хотя бы в одной точке их непрерывности (или в лебеговом случае на множестве положительной меры), представляют разные обобщенные функции, что доказывается, как в случае одной переменной, но с помощью функции $\psi(|x - x^0|/\delta)$ от n переменных (см. ниже упражнения 1).

Функционал $(\delta, \varphi) = \varphi(0)$ есть n -мерная δ -функция — обобщенная функция от $x = (x_1, \dots, x_n)$, не представляемая локально интегрируемой функцией. Операции λF , где λ — бесконечно дифференцируемая функция полиномиального роста (вместе со своими производными!), $F^{(k)}$, \tilde{F} , \hat{F} , ${}^i\tilde{F}$, ${}^i\hat{F}$ определяется при помощи равенств:

$$(\lambda F, \varphi) = (F, \lambda\varphi), (F^{(k)}, \varphi) = (-1)^{|k|} (F, \varphi^{(k)}),$$

$$(\tilde{F}, \varphi) = (F, \tilde{\varphi}), (\hat{F}, \varphi) = (F, \hat{\varphi}), ({}^i\tilde{F}, \varphi) = (F, {}^i\tilde{\varphi}) \quad ({}^i\hat{F}\varphi) = (F, {}^i\hat{\varphi}),$$

откуда, в частности, следует

$$F^{(k)} = \widehat{(ix)^k \tilde{F}} = \widetilde{(-ix)^{(k)} \hat{F}}.$$

Сходимость $F_N \rightarrow F(S')$ понимается в том смысле, что $(F_N, \varphi) \rightarrow (F, \varphi) (N \rightarrow \infty)$ для всех $\varphi \in S$. Наконец, как в одномерном случае, вводится свертка

$$K * F = \widehat{\tilde{K}\tilde{F}} = \widetilde{\hat{K}\hat{F}} \quad (F \in S'),$$

где $K \in S'$ и при этом \tilde{K} — бесконечно дифференцируемая функция полиномиального роста (см. еще § 18.3).

Двумерный простой интеграл Фурье для функции $f(x, y) \in L' = L'(R_2)$ (или $L(R_2)$) и для любого $\eta > 0$ может быть записан в виде

$$S_N(x, y) = \frac{1}{\pi^2} \int_{K_\eta} \int \frac{\sin Nu}{u} \frac{\sin Nv}{v} f(x+u, y+v) du dv + o(1) \quad (N \rightarrow \infty), \tag{17}$$

где K_η — η -крест, т. е. множество точек (u, v) , удовлетворяющих одному из неравенств

$$|u| < \eta, |v| < \eta.$$

Это следует из соотношения

$$\int_{\eta}^{\infty} \int_{\eta}^{\infty} \frac{\sin Nu}{u} \frac{\sin Nv}{v} f(x+u, y+v) du dv \rightarrow 0 \quad (N \rightarrow \infty),$$

представляющего собой простое обобщение леммы 1 § 15.4 на двумерный случай, и подобных соотношений для интегралов, распространенных на области, симметричные $\{\eta \leq x, y\}$ относительно осей координат и нулевой точки $(0, 0)$.

Подчеркнем, что в (17) нельзя заменить крест K_η на квадрат

$$\Delta_\eta = \{|u|, |v| \leq \eta\}.$$

В этом существенное отличие многомерного случая от одномерного. В то время как в одномерном случае сходимость в точке x простого интеграла Фурье функции $f \in L'(L_1)$ или суммы Фурье периодической функции $f \in L'^*(L^*)$ всецело зависит от поведения f в любой малой окрестности x , в двумерном (многомерном) случае это уже не так: функция $f \in L'(L'^*)$ может быть равна нулю в окрестности точки (x, y) , но ее простой интеграл (или сумма Фурье) может не сходить к $f(x, y)$ при $N \rightarrow \infty$.

Чтобы пояснить, от чего зависит это явление, введем множество $C_0(\Delta')$ всевозможных непрерывных финитных функций $f(u, v)$ с носителем, принадлежащим к прямоугольнику

$$\Delta' = \{0 < u < \eta, \eta < v < 2\eta, \eta > 0\},$$

с нормой

$$\|f\|_{C_0(\Delta')} = \max_{(u,v) \in \Delta'} |f(u, v)|.$$

Каждой функции $f \in C_0(\Delta')$ приведем в соответствие ее простой интеграл

$$S_N(f) = S_N(f, 0, 0) = \frac{1}{\pi^2} \int_{\Delta'} \int \frac{\sin Nu}{u} \frac{\sin Nv}{v} f(u, v) du dv$$

в точке $(0, 0)$.

Верхняя грань этого интеграла, распространенная на всевозможные функции $f \in C_0(\Delta')$ с $\|f\| \leq 1$, равна

$$\Lambda_N = \sup S_N(f, 0, 0) =$$

$$= \frac{1}{\pi^2} \int_{\Delta'} \int \left| \frac{\sin Nu}{u} \frac{\sin Nv}{v} \right| du dv = \frac{1}{\pi^2} \int_0^{N\eta} \left| \frac{\sin u}{u} \right| du \int_{\eta N}^{2\eta N} \left| \frac{\sin v}{v} \right| dv.$$

Легко доказать, что

$$\Lambda_N \rightarrow \infty, \quad N \rightarrow \infty$$

(воспользоваться рассуждениями теоремы 3 § 9.15).

С точки зрения функционального анализа Λ_N есть норма функционала $S_N(f, 0, 0)$, определенного в пространстве $C_0(\Delta')$. Из того, что $\Lambda_N \rightarrow \infty$, следует (как это доказывается в функциональном анализе) существование функции $f \in C_0(\Delta')$ такой, что для нее функционал $S_N(f, 0, 0)$ неограничен (на множестве $N = 1, 2, \dots$).

У п р а ж н е н и я.

1. Доказать, что

$$\left(|x|^2 = \sum_1^n x_j^2 \right) e^{-|x|^2} \in S, \quad \psi \left(\left| \frac{x - x^0}{\delta} \right| \right) \in S$$

($\delta > 0$, см. упражнение 2 § 16.6).

2. Показать, что $f(x + \mu) = \widehat{e^{i\mu t} \tilde{f}} = \widetilde{e^{-i\mu t} \hat{f}}$ ($\mu = (\mu_1, \dots, \mu_n)$, $t = (t_1, \dots, t_n)$, $\mu t = \sum_{j=1}^n \mu_j t_j$).

3. Показать, что верхняя грань сумм Фурье $S_n(f, 0)$, порядка n в точке $x = 0$, распространяемая на все функции $f \in C_*$ от одной переменной с $\|f\|_{C_*} \leq 1$, равна

$$\sup_{\|f\|_{C_*} \leq 1} |S_n(f, 0)| = \frac{2}{\pi} \int_0^\pi |D_n(t)| dt \rightarrow \infty, \quad n \rightarrow \infty,$$

где $D_n(t)$ — ядро Дирихле. Отсюда в силу упомянутой выше теоремы функционального анализа следует существование функции $f \in C_*$, ряд Фурье которой в точке $x = 0$ расходится.

§ 16.9. Ступенчатые финитные функции. Квадратические приближения

Рассмотрим сначала простейшую ступенчатую финитную функцию ($\delta > 0$) от одной переменной

$$\varphi_{a,\delta}(x) = \begin{cases} 1, & x \in (a - \delta, a + \delta), \\ 0, & x \notin [a - \delta, a + \delta], \\ \frac{1}{2}, & x = a - \delta, a + \delta. \end{cases} \quad (1)$$

Ее преобразование Фурье равно

$$\tilde{\varphi}_{a,\delta}(x) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{a-\delta}^{a+\delta} e^{-ixt} dt = \sqrt{\frac{2}{\pi}} e^{-ixa} \frac{e^{ix\delta} - e^{-ix\delta}}{2ix} = \sqrt{\frac{2}{\pi}} e^{-ixa} \frac{\sin x\delta}{x}, \quad (2)$$

и потому, учитывая, что $\varphi_{a,\delta} \in L'$ есть локально кусочно гладкая функция, получим

$$\varphi_{a,\delta}(x) = \sqrt{\frac{2}{\pi}} e^{-ixa} \frac{\sin x\delta}{x}. \quad (3)$$

Функция $\varphi_{a,\delta}$ принадлежит, очевидно, L'_2 . Из формулы (2) также видно, что $\varphi_{a,\delta}$ не принадлежит L' , но принадлежит L'_2 (вообще L'_p , $1 < p < \infty$) и при этом

$$\begin{aligned} \|\varphi_{a,\delta}\|_{L_2}^2 &= 2\delta, \\ \|\widehat{\varphi}_{a,\delta}\|_{L_2}^2 &= \|\tilde{\varphi}_{a,\delta}\|_{L_2}^2 = \frac{2}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \left(\frac{\sin x\delta}{x}\right)^2 dx = 2\delta \end{aligned}$$

(см. § 15.9, (9)). Таким образом, справедливы равенства

$$\|\varphi_{a,\delta}\|_{L_2} = \|\widetilde{\varphi}_{a,\delta}\|_{L_2} = \|\widehat{\varphi}_{a,\delta}\|_{L_2}. \quad (4)$$

Мы увидим, что они имеют место для всех функций $\varphi \in L_2$.

В силу определения (см. § 16.4) операций $\sim, \wedge, \sim N, \wedge N$ и того факта, что $\varphi_{a,\delta} \in L'$ — локально кусочно гладкая функция, справедливы соотношения

$$\begin{aligned} \widetilde{\varphi}_{a,\delta}^N(x) &\rightarrow \widetilde{\varphi}_{a,\delta}(x) \quad (N \rightarrow \infty) \\ \widehat{\varphi}_{a,\delta}^N(x) &\rightarrow \varphi_{a,\delta}(x) \end{aligned} \quad (5)$$

для любого действительного x .

Важно отметить, что имеет место не только поточечная сходимость, но и сходимость в метрике $L_2 = L_2(-\infty, \infty)$, т. е.

$$\|\widetilde{\varphi}_{a,\delta}^N - \widetilde{\varphi}_{a,\delta}\|_{L_2} \rightarrow 0 \quad (N \rightarrow \infty), \quad (6)$$

$$\|\widehat{\varphi}_{a,\delta}^N - \varphi_{a,\delta}\|_{L_2} \rightarrow 0. \quad (7)$$

Соотношение (6) тривиально, потому что для достаточно больших N отрезок $[a - \delta, a + \delta]$ принадлежит к $[-N, N]$, откуда

$$\widetilde{\varphi}_{a,\delta}(x) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-N}^N \varphi_{a,\delta}(t) e^{-ixt} dt = \widetilde{\varphi}_{a,\delta}^N(x).$$

Более сложно доказывается (7). Имеем

$$\begin{aligned} \widehat{\varphi}_{a,\delta}^N(x) &= \frac{1}{\pi} \int_{a-\delta}^{a+\delta} \frac{\sin N(t-x)}{t-x} dt = \frac{1}{\pi} \int_{N(a-\delta-x)}^{N(a+\delta-x)} \frac{\sin z}{z} dz = \\ &= 1 - \frac{1}{\pi} \int_{N(a+\delta-x)}^{\infty} \frac{\sin z}{z} dz - \frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{N(a-\delta-x)} \frac{\sin z}{z} dz, \end{aligned}$$

потому что

$$\frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{\sin z}{z} dz = 1.$$

Поэтому, учитывая (1), получим

$$\sqrt{\int_{-\infty}^{\infty} |\varphi_{a,\delta}(x) - \widehat{\varphi}_{a,\delta}^N(x)|^2 dx} \leq I_1 + I_2 + I_3 + I_4, \quad (8)$$

где

$$\begin{aligned}
 I_1 &= \left(\int_{a-\delta}^{a+\delta} \left(\frac{1}{\pi} \int_{N(a+\delta-x)}^{\infty} \frac{\sin z}{z} dz \right)^2 dx \right)^{1/2}, \\
 I_2 &= \left(\int_{a-\delta}^{a+\delta} \left(\frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{N(a-\delta-x)} \frac{\sin z}{z} dz \right)^2 dx \right)^{1/2}, \\
 I_3 &= \left(\int_{-\infty}^{a-\delta} \left(\frac{1}{\pi} \int_{N(a-\delta-x)}^{N(a+\delta-x)} \frac{\sin z}{z} dz \right)^2 dx \right)^{1/2}, \\
 I_4 &= \left(\int_{a+\delta}^{\infty} \left(\frac{1}{\pi} \int_{N(a-\delta-x)}^{N(a+\delta-x)} \frac{\sin z}{z} dz \right)^2 dx \right)^{1/2}.
 \end{aligned}$$

Пологая $u = N(a + \delta - x)$, получим

$$(\pi I_1)^2 = \frac{1}{N} \int_0^{2\delta N} du \left(\int_u^{\infty} \frac{\sin z}{z} dz \right)^2.$$

Но

$$\int_u^{\infty} \frac{\sin z}{z} dz = -\frac{\cos z}{z} \Big|_u^{\infty} - \int_u^{\infty} \frac{\cos z}{z^2} dz;$$

поэтому

$$\left| \int_u^{\infty} \frac{\sin z}{z} dz \right| \leq \frac{1}{u} + \frac{1}{u} = \frac{2}{u}.$$

Этой оценкой воспользуемся для $u > 1$. Для $u < 1$ нам будет достаточно принять во внимание, что

$$\left| \int_u^{\infty} \frac{\sin z}{z} dz \right| < K,$$

где K — константа, не зависящая от u . Тогда из (9) следует, что

$$(\pi I_1)^2 \leq \frac{1}{N} \left(\int_0^1 K^2 du + \int_1^{\infty} \frac{4 du}{u^2} \right) \leq \frac{C}{N} \rightarrow 0 \quad (N \rightarrow \infty).$$

По аналогии доказывается, что

$$I_2 \rightarrow 0 \quad (N \rightarrow \infty).$$

Далее (подстановка $u = N(x - a - \delta)$ и затем $z = -z'$)

$$(\pi I_4)^2 = \frac{1}{N} \int_0^{\infty} du \left(\int_{-u-2N\delta}^{-u} \frac{\sin z}{z} dz \right)^2 = \frac{1}{N} \int_0^{\infty} du \left(\int_u^{u+2N\delta} \frac{\sin z}{z} dz \right)^2.$$

Поэтому

$$(\pi I_4)^2 \leq \frac{1}{N} \left(\int_0^1 (2K)^2 dz + \int_1^{\infty} \frac{4}{z^2} dz \right) < \frac{C_1}{N} \rightarrow 0 \quad (N \rightarrow \infty).$$

Аналогично доказывается, что

$$I_3 \rightarrow 0 \quad (N \rightarrow \infty).$$

Этим соотношение (7) доказано.

Конечно, в (5), (6), (7) можно поменять местами \sim и $\hat{}$.

Отметим, что если интервалы $(a - \delta, a + \delta)$ и $(b - \sigma, b + \sigma)$ не пересекаются, то наряду с очевидным равенством

$$\int \varphi_{a,\delta}(x) \varphi_{b,\sigma}(x) dx = 0$$

справедливы также следующие важные равенства:

$$\int \tilde{\varphi}_{a,\delta}(x) \bar{\varphi}_{b,\sigma}(x) dx = \int \hat{\varphi}_{a,\delta} \bar{\varphi}_{b,\sigma} dx = 0.$$

В самом деле, $\tilde{\varphi}_{a,\delta}, \tilde{\varphi}_{b,\sigma} \in L_2$, и потому существует абсолютно сходящийся интеграл (пояснение ниже, см. сноску на стр. 272)

$$\begin{aligned} \int \tilde{\varphi}_{a,\delta} \bar{\varphi}_{b,\sigma} dx &= \lim_{N \rightarrow \infty} \int_{-N}^N \tilde{\varphi}_{a,\delta} \bar{\varphi}_{b,\sigma} dx = \\ &= \lim_{N \rightarrow \infty} \frac{1}{2\pi} \int_{-N}^N \int e^{-ixu} \varphi_{a,\delta}(u) du \int e^{ixv} \varphi_{b,\sigma}(v) dv dx = \\ &= \lim_{N \rightarrow \infty} \int \varphi_{a,\delta}(u) \left(\frac{1}{\pi} \int \varphi_{b,\sigma}(v) \frac{\sin N(u-v)}{u-v} dv \right) du = \\ &= \lim_{N \rightarrow \infty} \int \varphi_{a,\delta}(u) \hat{\varphi}_{b,\sigma}^N(u) du = \int \varphi_{a,\delta} \varphi_{b,\sigma} du. \end{aligned}$$

Все три интеграла в третьем члене цепи имеют конечные пределы, и законна перестановка порядка интегрирования, приводящая после интегрирования по x к четвертому члену. Переход от пятого члена цепи к шестому (предпоследнему) следует из того, что $\hat{\varphi}_{b,\sigma}^N \rightarrow \varphi_{b,\sigma}$ в смысле L_2 .

Произвольная финитная ступенчатая функция от одной переменной может быть записана в виде

$$f(x) = \sum_1^m c_k \varphi_{a_k, \delta_k}(x),$$

где c_k — постоянные коэффициенты, вообще комплексные, и интервалы $(a_k - \delta_k, a_k + \delta_k)$ и $(a_l - \delta_l, a_l + \delta_l)$ при $k \neq l$ не пересекаются.

Дальнейшие факты излагаются в двумерном случае. Приводимые формулировки и доказательство распространяются на n -мерный случай очевидным образом.

В двумерном случае простейшая финитная ступенчатая функция имеет вид

$$\varphi_{\Delta}(x, y) = \begin{cases} 1 & ((x, y) \in \Delta), \\ 0 & ((x, y) \notin \Delta), \end{cases}$$

где

$$\Delta = \{a - \delta \leq x < a + \delta, b - \sigma \leq y < b + \sigma\}.$$

— прямоугольник. Во всех ее точках непрерывности

$$\varphi_{\Delta}(x, y) = \varphi_{a, \delta}(x) \varphi_{b, \sigma}(y). \quad (10)$$

Произвольная финитная ступенчатая функция f от переменных (x, y) может быть записана в виде конечной суммы

$$f(x, y) = \sum_1^m c_k \varphi_{\Delta^k}(x, y) = \sum_1^m c_k \varphi_{a_k, \delta_k}(x) \varphi_{b_k, \sigma_k}(y), \quad (11)$$

где c_k — постоянные числа, вообще комплексные, а прямоугольники

$$\Delta^1, \dots, \Delta^m \quad (12)$$

попарно не пересекаются.

Из сказанного выше следует, что

$$\tilde{f}^N(x, y) \rightarrow \tilde{f}(x, y) = \sum_1^m \tilde{c}_k \tilde{\varphi}_{a_k, \delta_k}(x) \tilde{\varphi}_{b_k, \sigma_k}(y) \quad (N \rightarrow \infty), \quad (13)$$

$$\begin{aligned} \hat{f}^N &= \sum_1^m c_k \hat{\varphi}_{a_k, \delta_k}^N(x) \hat{\varphi}_{b_k, \sigma_k}^N(y) \rightarrow \sum_1^m c_k \varphi_{a_k, \delta_k}(x) \varphi_{b_k, \sigma_k}(y) = \\ &= f(x, y) \quad (N \rightarrow \infty), \end{aligned}$$

где сходимость поточечная (во втором соотношении, в точках непрерывности функций $\varphi_{a_k, \delta_k}(x) \varphi_{b_k, \sigma_k}(y)$), а также в смысле среднего квадратического.

Множество всех ступенчатых финитных функций обозначим через \mathfrak{M} .

Если наряду с $f \in \mathfrak{M}$ задана другая функция $\psi \in \mathfrak{M}$, то можно считать, что

$$\psi(x, y) = \sum_1^m c'_k \varphi_{\Delta^k}(x, y), \quad (14)$$

и система прямоугольников Δ^k — та же, что и в (12), потому что

объединение двух систем прямоугольников, определяющих f и φ , можно, очевидно, представить как сумму конечного числа прямоугольников, пересекающихся попарно разве что по своим границам.

Важно отметить, что *)

$$\begin{aligned} (f, \varphi) &= \iint f(x, y) \overline{\varphi(x, y)} dx dy = \\ &= \sum_1^m c_k \bar{c}'_k \iint \varphi_{a_k, \delta_k}(x) \varphi_{b_k, \sigma_k}(y) \overline{\varphi_{a_k, \delta_k}(x) \varphi_{b_k, \sigma_k}(y)} dx dy = \\ &= \sum_1^m c_k \bar{c}'_k \int |\varphi_{a_k, \delta_k}(x)|^2 dx \int |\varphi_{b_k, \sigma_k}(y)|^2 dy = \\ &= \sum_1^m c_k \bar{c}'_k \int |\tilde{\varphi}_{a_k, \delta_k}(x)|^2 dx \int |\tilde{\varphi}_{b_k, \sigma_k}(y)|^2 dy = (\tilde{f}, \tilde{\varphi}), \quad (15) \end{aligned}$$

потому что, очевидно, функции $\varphi_{\Delta k}(x, y)$ и $\varphi_{\Delta l}(x, y)$ для $k \neq l$ ортогональны на плоскости и в одномерном случае верны равенства (4).

Последнее равенство цепи доказывается как равенство первого и четвертого ее членов, если в них заменить f, φ соответственно на $\tilde{f}, \tilde{\varphi}$ и учесть ортогональность $\tilde{\varphi}_{a_k, \delta_k}$ с $\tilde{\varphi}_{a_i, \delta_i}$, $k \neq i$. Из (15) следует, в частности,

$$(f, f) = (\tilde{f}, \tilde{f}) \text{ для всех } f \in \mathfrak{M}.$$

§ 16.10. Теорема Планшереля. Оценка сходимости простого интеграла

Эта теорема носит законченный характер, если ее формулировать на языке лебегова пространства L_2 , имеющего то преимущество перед L'_2 , что оно полно (см. свойство 20, § 19.3). Мы сформулируем эту теорему и даем ее доказательство, основанное на том факте (см. свойство 18, § 19.3), что множество ступенчатых финитных функций плотно в L_2 .

Теорема 1 (Планшереля). Для каждой функции $f \in L_2 = L_2(R_n)$ существуют ее преобразования Фурье $\tilde{f}, \hat{f} \in L_2$:

$$\tilde{f}(x) = \lim_{N \rightarrow \infty} \tilde{f}^N(x) = \lim_{N \rightarrow \infty} \frac{1}{(2\pi)^{n/2}} \int_{\Delta_N} f(u) e^{-ixu} du, \quad (1)$$

$$\hat{f}(x) = \lim_{N \rightarrow \infty} \hat{f}^N(x) = \lim_{N \rightarrow \infty} \frac{1}{(2\pi)^{n/2}} \int_{\Delta_N} f(u) e^{ixu} du, \quad (1')$$

*) В этих рассуждениях рассматривается скалярное произведение f и φ (со знаком комплексного сопряжения над φ), имея в виду применение формулы (15) в следующем параграфе (см. сноску к (4) § 16.6).

$$\text{где } \mathbf{u} = (u_1, \dots, u_n), \quad \mathbf{x} = (x_1, \dots, x_n), \quad \mathbf{ux} = \sum_{i=1}^n u_i x_i,$$

$$\Delta_N = \{|x_j| \leq N; j = 1, \dots, n\},$$

и сходимость понимается в смысле L_2 .

Преобразования \tilde{f}, \hat{f}

- 1) линейны;
- 2) отображают L_2 на L_2 взаимно однозначно;
- 3) взаимнообратимы ($f = \hat{\tilde{f}} = \tilde{\hat{f}}, f \in L_2$);
- 4) сохраняют скалярное произведение: $(f, \psi) = (\tilde{f}, \tilde{\psi}) = (\hat{f}, \hat{\psi})$, $(f, \psi \in L_2)$, таким образом, изометричны ($\|f\| = \|\tilde{f}\| = \|\hat{f}\|$),

$$(f, \varphi) = \int_{R_n} f(\mathbf{u}) \overline{\varphi(\mathbf{u})} d\mathbf{u}, \quad \int_{R_n} = \int.$$

Доказательство. В предыдущем параграфе было доказано, что ступенчатые финитные функции $f (f \in \mathfrak{M})$ не только принадлежат L_2 , но и отображаются при помощи операций \tilde{f}, \hat{f} в L_2 , и для них выполняется свойство 4).

Пусть теперь функция $f \in L_2$ и пока финитна. Тогда при достаточно большом N ее носитель принадлежит Δ_N и

$$\tilde{f}(\mathbf{x}) = \tilde{f}^N(\mathbf{x}) = \frac{1}{(2\pi)^{n/2}} \int_{\Delta_N} f(\mathbf{u}) e^{-i\mathbf{xu}} d\mathbf{u}. \quad (2)$$

В этом случае $f \in L$ и потому (см. § 16.2) \tilde{f} — непрерывная функция на $R = R_n$. Докажем, что она принадлежит к L_2 и что

$$\|\tilde{f}\| = \|f\| \quad (\| \cdot \| = \| \cdot \|_{L_2}). \quad (3)$$

В самом деле, существует последовательность финитных ступенчатых функций $f_\nu (f_\nu \in \mathfrak{M})$ с носителями, принадлежащими Δ_N , таких, что

$$\|f - f_\nu\| \rightarrow 0 \quad (\nu \rightarrow \infty). \quad (4)$$

Отсюда

$$\begin{aligned} |\tilde{f}(x) - \tilde{f}_\nu(x)| &= \frac{1}{(2\pi)^{n/2}} \left| \int_{\Delta_N} [f(t) - f_\nu(t)] e^{-ixt} dt \right| \leq \\ &\leq \frac{1}{(2\pi)^{n/2}} \|f - f_\nu\| (2N)^{n/2} \rightarrow 0 \quad (\nu \rightarrow \infty). \end{aligned}$$

Таким образом, $\tilde{f}_\nu(x) \rightarrow \tilde{f}(x)$ равномерно на R_n . Зададим $\varepsilon > 0$. В силу (4) и свойства 4), уже проверенного для функций $f_\nu \in \mathfrak{M}$, для достаточно большого s

$$\varepsilon > \|f_p - f_q\| = \|\tilde{f}_p - \tilde{f}_q\| \geq \|\tilde{f}_p - \tilde{f}_q\|_{L_2(\Delta_s)}, \quad p, q > s, \quad (5)$$

где $\lambda > 0$ — произвольное число. Но в силу равномерной сходимости $\tilde{f}_q \rightarrow \tilde{f}$ и конечности прямоугольника Δ_λ можно перейти при $q \rightarrow \infty$ к пределу под знаком нормы (интеграла) и получить неравенство

$$\varepsilon \geq \| \tilde{f}_p - \tilde{f} \|_{L_2(\Delta_\lambda)} \quad (p > s).$$

Если теперь при фиксированном p увеличить до бесконечности λ , то получим в пределе неравенство

$$\varepsilon \geq \| \tilde{f}_p - \tilde{f} \| \geq \| \tilde{f}_p \| - \| \tilde{f} \| \quad (p > s),$$

которое мы дополнили еще вторым очевидным неравенством. Поэтому

$$\| \tilde{f} \| = \lim_{p \rightarrow \infty} \| \tilde{f}_p \| = \lim_{p \rightarrow \infty} \| f_p \| = \| f \|,$$

и мы доказали, что $\tilde{f} \in L_2$, а также справедливость равенства (3).

Справедливость соотношения (1) для рассматриваемой функции $f \in L_2$ (с компактным носителем) тривиальным образом следует из равенства (2) для достаточно больших N .

Пусть теперь $f \in L_2$ — произвольная функция. Тогда для любых положительных N и N' ($N < N'$) имеет место (пояснение ниже)

$$\begin{aligned} \| f^{N'} - f^N \| &= \left\| \frac{1}{(2\pi)^{n/2}} \int_{\Delta_{N'} - \Delta_N} f(u) e^{-ixu} du \right\| = \\ &= \| f \|_{L_2(\Delta_{N'} - \Delta_N)} \rightarrow 0, \quad N, N' \rightarrow \infty, \end{aligned} \quad (6)$$

и вследствие полноты L_2 существует в L_2 функция, которую мы обозначим через \tilde{f} , такая, что

$$\| \tilde{f} - \tilde{f}^N \| \rightarrow 0 \quad (N \rightarrow \infty), \quad (7)$$

т. е. имеет место (4).

Функцию $\tilde{f}^{N'} - \tilde{f}^N$ можно рассматривать как преобразование Фурье функции, имеющей компактный носитель, равной $f(x)$ на $\Delta_{N'} - \Delta_N$ и нулю в остальных точках. Для такой функции свойство сохранения нормы ее преобразования Фурье уже доказано. Это объясняет (6).

Из (7) следует:

$$\| \tilde{f} \| = \lim_{N \rightarrow \infty} \| \tilde{f}^N \| = \lim_{N \rightarrow \infty} \| f \|_{L_2(\Delta_N)} = \| f \|.$$

Линейность операции \sim очевидна. Имеет также место ее непрерывность

$$\| \tilde{f}_k - \tilde{f} \| = \overbrace{\| f_k - f \|} = \| f_k - f \| \rightarrow 0 \quad (k \rightarrow \infty).$$

В силу того, что $\tilde{f}(-x) = \widehat{f}(x)$, полученные результаты верны и для операции $\widehat{}$.

Теперь нетрудно доказать равенства

$$f = \widehat{\widehat{f}} = \widetilde{\widetilde{f}}, f \in L_2. \quad (8)$$

Ведь для функций $f \in \mathfrak{M}$ они верны, и так как для $f \in L_2$ найдется последовательность функций $f_v \in \mathfrak{M}$ такая, что $\|f_v - f\| \rightarrow 0$, то в силу непрерывности операций \sim, \wedge равенство (8) можно получить из равенств

$$f_v = \widehat{\widehat{f_v}} = \widetilde{\widetilde{f_v}}$$

переходом к пределу при $v \rightarrow \infty$.

Если $\psi \in L_2$, то $\widehat{\psi} \in L_2$ и $\psi = \widetilde{\widehat{\psi}}$. Это показывает, что операция \sim отображает L_2 на L_2 и притом взаимно однозначно, так как из

$$\widehat{\psi_1} = \widehat{\psi_2} \text{ следует } \psi_1 - \psi_2 = \psi_1 - \psi_2 = \widehat{0} = 0.$$

В этих рассуждениях символ \sim можно поменять местами с символом \wedge . Мы доказали свойство 2).

Наконец, если

$$\|f - f_v\|, \|\varphi - \varphi_v\| \rightarrow 0 \quad (v \rightarrow \infty, f_v, \varphi_v \in \mathfrak{M}),$$

то из равенств

$$(f_v, \varphi_v) = (\widetilde{f_v}, \widetilde{\varphi_v})$$

следует путем перехода к пределу

$$(f, \varphi) = (\widetilde{f}, \widetilde{\varphi}).$$

Ведь

$$\begin{aligned} |(f, \varphi) - (f_v, \varphi_v)| &= |((f - f_v), \varphi) - (f_v, \varphi_v - \varphi)| \leq \\ &\leq \|f - f_v\| \|\varphi\| + \|f_v\| \|\varphi_v - \varphi\| \rightarrow 0 \quad (v \rightarrow \infty). \end{aligned}$$

Теорема доказана.

Теорема 2 (аналог теоремы 6 § 15.11). Пусть $\lambda = (\lambda_1, \dots, \lambda_n)$ — вектор, где λ_i — натуральное число, и пусть для любого неотрицательного целого вектора $\mathbf{k} \leq \lambda$ частная производная $f^{(\mathbf{k})}$ (в частности, f) непрерывна и выполняются неравенства

$$\frac{1}{(2\pi)^n} \int |f^{(\mathbf{l})}(\mathbf{x})|^2 d\mathbf{x} \leq M^2$$

для любого $\mathbf{l} = (l_1, \dots, l_n)$ с координатами l_j , равными 0 или λ_j . Тогда простой интеграл $S_N(\mathbf{x})$ функции $f(\mathbf{x})$ отклоняется от нее с оценкой

$$|f(\mathbf{x}) - S_N(\mathbf{x})| \leq \frac{CM}{N^{\frac{\lambda-1}{2}}}, \quad (9)$$

где C зависит от λ , но не от M и N .

Доказательство. Оценим функцию

$$\rho_N(x) = \frac{1}{(2\pi)^{n/2}} \int_{\Delta'_N} \tilde{f}(u) e^{ixu} du,$$

где

$$\Delta'_N = R_n - \Delta_N.$$

Можно еще сказать, что Δ'_N есть множество точек $u = (u_1, \dots, u_n)$ таких, что $\max |u_j| \geq N$.

Так как $f \in L_2$, то по теореме Планшереля $\tilde{f} \in L_2$ и $\rho_N(x)$ можно рассматривать как предел (в среднем)

$$\rho_N(x) = \lim_{N_1 \rightarrow \infty} \frac{1}{(2\pi)^{n/2}} \int_{\Delta_{N_1} - \Delta_N} \tilde{f}(u) e^{ixu} du$$

Для целого m , удовлетворяющего неравенствам $0 \leq m < n$, определим множество Ω_m точек $u = (u_1, \dots, u_n)$ таких, что

$$\left. \begin{aligned} |u_j| \leq 1 \quad (j = 1, \dots, m, \text{ если } m > 0), \\ |u_{m+1}| \geq N, |u_j| \geq 1 \quad (j = m+2, \dots, n, \text{ если } n > m+1). \end{aligned} \right\} \quad (10)$$

Буквой Ω_m будем также обозначать всякое множество, сводящееся к определенному выше множеству после соответствующей перенумерации координат.

Очевидно,

$$\Delta'_N = \sum_{m=0}^{n-1} \Omega_m,$$

где вторая сумма распространяется на всевозможные различные Ω_m . Если перенумеровать все ее слагаемые ($\Lambda_1, \Lambda_2, \dots, \Lambda_p$) и затем положить

$$E_1 = \Lambda_1, \quad E_2 = \Lambda_2 - E_1, \quad \dots, \quad E_p = \Lambda_p - \sum_1^{p-1} E_k,$$

то получим

$$\Delta'_N = \sum_1^p E_k, \quad E_k E_s = 0 \quad (k \neq s),$$

и при этом каждое E_k принадлежит к некоторому Ω_m .

Имеем пока формально (пояснения ниже)

$$\rho_N(x) = \frac{1}{(2\pi)^{n/2}} \sum_{k=1}^p \int_{E_k} \tilde{f}(u) e^{ixu} du. \quad (11)$$

Оценим один из интегралов \int_{E_k} , считая для определенности, что $E_k \subset \Omega_m$, где Ω_m определено именно неравенствами (10).

В силу равенства

$$\frac{\partial^{(n-m)\lambda} f}{\partial x_{m+1}^\lambda \dots \partial x_n^\lambda} = i^{(n-m)\lambda} \overbrace{u_{m+1}^\lambda \dots u_n^\lambda}^f \quad (12)$$

или

$$\tilde{f}(u) = \frac{1}{i^{(n-m)\lambda} u_{m+1}^\lambda \dots u_n^\lambda} \overbrace{\frac{\partial^{(n-m)\lambda} f}{\partial x_{m+1}^\lambda \dots \partial x_n^\lambda}}^f(u)$$

получим

$$\begin{aligned} \int_{E_k} |\tilde{f}(u) e^{ixu}| du &\leq \int_{E_k} \left| \frac{1}{u_{m+1}^\lambda \dots u_n^\lambda} \overbrace{\frac{\partial^{(n-m)\lambda} f(u)}{\partial x_{m+1}^\lambda \dots \partial x_n^\lambda}}^f \right| du \leq \\ &\leq \left(\int_{E_k} \frac{du}{u_{m+1}^{2\lambda} \dots u_n^{2\lambda}} \right)^{1/2} \cdot \left(\int_{R_n} \left| \frac{\partial^{(n-m)\lambda} f}{\partial x_{m+1}^\lambda \dots \partial x_n^\lambda} \right|^2 du \right)^{1/2} \leq \frac{C'M}{N^{\lambda-\frac{1}{2}}}. \end{aligned} \quad (13)$$

Отсюда следует, что

$$|\rho_N(x)| \leq \frac{CM}{N^{\lambda-\frac{1}{2}}}, \quad (14)$$

где C , так же, как и C' , не зависит от M и N .

Оценки (13) показывают, что интегралы (11) сходятся, и притом абсолютно, для любого x . Мало того, при $N \rightarrow \infty$ они, а вместе с ними и $\rho_N(x)$, равномерно сходятся к нулю. Таким образом, функция

$$S_N(x) = \frac{1}{(2\pi)^{n/2}} \int_{\Delta_N} \tilde{f}(u) e^{ixu} du$$

равномерно сходится при $N \rightarrow \infty$. Но в то же время в силу того, что $f \in L_2$, по теореме Планшереля $S_N(x)$ при $N \rightarrow \infty$ стремится к $f(x)$ в смысле среднего квадратического, поэтому (см. лемму 1 § 15.11) $S_N(x)$ стремится равномерно именно к $f(x)$ и, следовательно,

$$\rho_N(x) = f(x) - S_N(x). \quad (15)$$

Из (14) и (15) следует (9).

§ 16.11. Обобщенные периодические функции

Пусть S^* — множество бесконечно дифференцируемых периода 2π функций φ от одной переменной x . Каждую функцию $\varphi \in S^*$ можно записать в виде сходящегося к ней равномерно ее

ряда Фурье (см. теорему 2 § 15.5)

$$\varphi(x) = \sum_{-\infty}^{\infty} c_k e^{ikh}, \quad c_k = \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} \varphi(t) e^{-ikt} dt \quad (1)$$

$$(k = 0, \pm 1, \pm 2, \dots).$$

Его можно почленно дифференцировать сколько угодно раз (см. § 15.7)

$$\varphi^{(s)}(x) = \sum_{-\infty}^{\infty} (ik)^s c_k e^{ikh} \quad (s = 1, 2, \dots), \quad (2)$$

и при этом при любом натуральном s ряд справа в (2) равномерно сходится к $\varphi^{(s)}(x)$.

Будем писать

$$\varphi_n \rightarrow \varphi \quad (S^*),$$

если $\varphi_n, \varphi \in S^*$ ($n = 1, 2, \dots$) и $\varphi_n^{(s)}(x) \rightarrow \varphi^{(s)}(x)$ ($n \rightarrow \infty$) равномерно при любом целом $s \geq 0$.

В частности, очевидно, что если функция $\varphi \in S^*$ и $S_N(x) = \sum_{-N}^N c_k e^{ikh}$ — ее N -я сумма Фурье, то $S_N \rightarrow \varphi \quad (S^*)$.

Обозначим через S'^* совокупность линейных функционалов f над S^* (обобщенных функций). Обычная функция $f \in L'^*(L^*)$ при помощи равенства (без черты над φ)

$$(f, \varphi) = \int_0^{2\pi} f(t) \varphi(t) dt \quad (\varphi \in S^*) \quad (3)$$

определяет обобщенную функцию из S'^* , которую обозначают тоже через f . Нет необходимости повторять рассуждение, приведенное в § 16.7 в случае S , о том, что два функционала вида (3), определяемые функциями $f_1, f_2 \in L'^*$, тождественно равны на S^* тогда и только тогда, если $f_1(x) = f_2(x)$ в точках непрерывности f_1 и f_2 (в случае L^* почти всюду).

Так как функции e^{ikh} ($k = 0, \pm 1, \pm 2, \dots$) принадлежат к S^* , то любому функционалу $f \in S'^*$ можно привести в соответствие числа

$$c_k = \frac{1}{2\pi} (f, e^{-ikt}) \quad (k = 0, \pm 1, \pm 2, \dots),$$

называемые коэффициентами Фурье f .

Докажем, что имеет место равенство

$$\frac{1}{2\pi} (f, \varphi) = \lim_{N \rightarrow \infty} \frac{1}{2\pi} \left(\sum_{-N}^N c_k e^{ikh}, \varphi \right) = \sum_{-\infty}^{\infty} c_k c'_{-k}, \quad (4)$$

$$2\pi c'_{-k} = (e^{ikh}, \varphi),$$

выражающее, что ряд

$$f(x) = \sum_{-\infty}^{\infty} c_k e^{ikx}, \quad (5)$$

называемый рядом Фурье обобщенной функции f , сходится к ней в смысле S'^* .

В самом деле,

$$\begin{aligned} \left(\sum_{-N}^N c_k e^{ikx}, \varphi \right) &= \sum_{-N}^N c_k (e^{ikx}, \varphi) = \frac{1}{2\pi} \sum_{-N}^N (f, e^{-ikx}) (e^{ikx}, \varphi) \\ &= \frac{1}{2\pi} \sum_{-N}^N (f, (e^{ikx}, \varphi) e^{-ikx}) = \left(f, \frac{1}{2\pi} \sum_{-N}^N (e^{ikx}, \varphi) e^{-ikx} \right) = \\ &= (f, S_N(x)) \rightarrow (f, \varphi) \quad (N \rightarrow \infty), \end{aligned}$$

потому что $S_N(x) \rightarrow \varphi(x) (S^*)$.

Заметим, что в силу ортогональных свойств функций e^{ikx}

$$(f, e^{ilx}) = \lim_{N \rightarrow \infty} \sum_{-N}^N c_k (e^{ikx}, e^{ilx}) = 2\pi c_{-l}.$$

Отсюда следует, что представление функции $f \in S'^*$ в виде сходящегося (в смысле S'^*) ряда (5) с постоянными коэффициентами единственно.

Покажем, что для любой функции $f \in S'^*$ найдется зависящее от f (но не от k) натуральное λ и константа A такие, что

$$|c_k| \leq A |k|^\lambda \quad (k = \pm 1, \pm 2, \dots). \quad (6)$$

В самом деле, если бы это было не так, то каждому $\lambda = 1, 2, \dots$ нашлось бы k_λ такое, что

$$|c_{k_\lambda}| \geq |k_\lambda|^\lambda \quad \text{и} \quad |k_1| < |k_2| < \dots$$

Положим

$$\varphi_\lambda(x) = \frac{e^{-ih_\lambda x}}{|k_\lambda|^\lambda} \quad (\lambda = 1, 2, \dots).$$

Очевидно, что $\varphi_\lambda \in S^*$ и при любом неотрицательном целом s

$$\varphi_\lambda^{(s)}(x) = \frac{(-ik_\lambda)^s e^{-ih_\lambda x}}{|k_\lambda|^\lambda} \rightarrow 0 \quad (\lambda \rightarrow \infty)$$

равномерно; поэтому

$$\varphi_\lambda \rightarrow 0 \quad (S^*)$$

и

$$(f, \varphi_\lambda) \rightarrow 0 \quad (\lambda \rightarrow \infty).$$

Но, с другой стороны, в силу (4) и ортогональных свойств

функций e^{ikx}

$$\frac{1}{2\pi} |(f, \varphi_\lambda)| = |c_{k\lambda} c'_{-k\lambda}| \geq |k\lambda|^\lambda \frac{1}{|k\lambda|^\lambda} = 1 \quad (\lambda = 1, 2, \dots),$$

и мы получили противоречие.

Наоборот, если числа c_k ($k = \pm 1, \pm 2, \dots$) подчиняются при некоторых $A, \lambda > 0$ неравенству (6) для всех k , то функционал

$$\frac{1}{2\pi} (f, \varphi) = \sum_{-\infty}^{\infty} c_k c'_{-k}, \quad 2\pi c'_{-k} = (\varphi, e^{ikh}) \quad (7)$$

есть обобщенная функция $f \in S'^*$. В самом деле, при $k \neq 0$

$$c'_k = \frac{1}{2\pi (ik)^s} \int_0^{2\pi} e^{-ikt} \varphi^{(s)}(t) dt,$$

откуда

$$|c'_k| \leq \frac{\|\varphi^{(s)}\|_C}{k^s}, \quad \|\varphi^{(s)}\|_C = \max_t |\varphi^{(s)}(t)|$$

и при $s = \lambda + 2$

$$\left| \frac{1}{2\pi} \sum'_{-\infty} c_k c'_k \right| \leq \frac{1}{2\pi} \sum'_{-\infty} A k^{\lambda-s} \|\varphi^{(s)}\|_C = \frac{A}{2\pi} \sum'_{-\infty} k^{-2} \|\varphi^{(s)}\|_C$$

(штрих обозначает, что Σ не распространяется на $k=0$). С другой стороны,

$$\frac{1}{2\pi} |c_0 c'_0| \leq \frac{|c_0|}{2\pi} \|\varphi\|_C.$$

Таким образом,

$$|(f, \varphi)| \leq B(\|\varphi^{(s)}\|_C + \|\varphi\|_C),$$

где B — константа, не зависящая от φ ; поэтому если $\varphi_n \rightarrow \varphi(S'^*)$, то

$$\begin{aligned} |(f, \varphi) - (f, \varphi_n)| &= |(f, \varphi - \varphi_n)| \leq \\ &\leq B(\|\varphi^{(s)} - \varphi_n^{(s)}\|_C + \|\varphi - \varphi_n\|_C) \rightarrow 0 \quad (n \rightarrow \infty) \end{aligned}$$

откуда $f \in S'^*$.

Конечно, функционал (7) можно записать еще в виде (5), но об этом уже говорилось выше.

Из сказанного следует, что S'^* можно определить как совокупность формальных рядов

$$f(x) = \sum_{-\infty}^{\infty} c_k e^{ikh}$$

с коэффициентами, удовлетворяющими неравенствам (6), где A , $\lambda > 0$ — постоянные, зависящие от ряда, а значения f на $\varphi \in S^*$ определяются при помощи равенства (4). Функция $\delta(x)$ в S'^* определяется в виде ряда

$$\delta(x) = \frac{1}{2\pi} \sum_{-\infty}^{\infty} e^{ikx} = \frac{1}{\pi} \left(\frac{1}{2} + \cos x + \cos 2x + \dots \right).$$

Для каждой функции $\varphi \in S^*$ имеет место

$$(\delta, \varphi) = \lim_{N \rightarrow \infty} \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} \left(\frac{1}{2} + \sum_1^N \cos kt \right) \varphi(t) dt = \lim_{N \rightarrow \infty} S_N(\varphi, 0) = \varphi(0),$$

где $S_N(\varphi, 0)$ — значение при $x=0$ N -й частичной суммы ряда Фурье φ .

Как и в случае S' (см. § 16.7, (7)), назовем производной от $F \in S'^*$ функционал F' , равный

$$(F', \varphi) = -(F, \varphi').$$

Покажем, что если

$$F(x) = \sum_{-\infty}^{\infty} c_k e^{ikx},$$

то

$$F'(x) = \sum_{-\infty}^{\infty} (ik) c_k e^{ikx}. \quad (8)$$

Заметим, что в силу неравенства $|c_k| \leq A|k|^{-\lambda}$ ($k = \pm 1, \pm 2, \dots$) верного при некоторых $A, \lambda > 0$, верно также неравенство

$$|ikc_k| \leq A|k|^{-\lambda+1},$$

из которого следует, как мы знаем, что ряд (8) сходится в смысле S'^* к некоторой функции $\Phi \in S'^*$. Равенство $\Phi = F'$ справедливо в силу следующих выкладок:

$$\begin{aligned} (\Phi, \varphi) &= \lim_{N \rightarrow \infty} \int_{-\pi}^{\pi} \sum_{-N}^N (ik) c_k e^{ikx} \varphi(x) dx = \\ &= - \lim_{N \rightarrow \infty} \int_{-\pi}^{\pi} \sum_{-N}^N c_k e^{ikx} \varphi'(x) dx = -(F, \varphi') \end{aligned}$$

$$\left(\text{учесть, что } \int_{-\pi}^{\pi} \varphi'(x) dx = 0 \right).$$

Этот результат представляет собой обобщение теоремы 1 § 15.7 о почленном дифференцировании обычных рядов Фурье.

Если функция $f \in L'^*(L^*)$, то она принадлежит и к S'^* и ее коэффициенты Фурье в обычном смысле и в смысле S'^* совпадают. Ряд Фурье функции $f \in L^*$ не обязательно сходится к ней; существует пример функции $f \in L^*$, ряд Фурье которой расходится всюду на действительной оси (пример Колмогорова, см. § 15.5). С другой стороны, из сказанного выше в этом параграфе следует, что ряд Фурье функции $f \in L'^*(L^*)$ сходится к f в смысле S'^* .

Остановимся еще на представлении свертки $\Phi * f$ двух функций $\Phi, f \in L^*$ через их коэффициенты Фурье. Пусть

$$\Phi(x) = \sum_{-\infty}^{\infty} \lambda_k e^{ikx}, \quad f(x) = \sum_{-\infty}^{\infty} c_k e^{ikx}.$$

Тогда (см. § 18.3)

$$\psi(x) = \Phi * f = \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} \Phi(x-t) f(t) dt \quad (\psi \in L^*).$$

При этом коэффициент Фурье функции ψ , если воспользоваться теоремой Фубини, может быть преобразован следующим образом:

$$\begin{aligned} \mu_\nu &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} \psi(x) e^{-i\nu x} dx = \\ &= \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} \left\{ \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} \Phi(x-t) e^{-i\nu(x-t)} f(t) e^{-i\nu t} dt \right\} dx = \\ &= \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} f(t) e^{-i\nu t} dt \left\{ \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} \Phi(x-t) e^{-i\nu(x-t)} dx \right\} = c_\nu \lambda_\nu. \end{aligned}$$

Следовательно,

$$\Phi * f = \sum_{-\infty}^{\infty} c_k \lambda_k e^{ikx}. \quad (9)$$

Естественно определить свертку двух произвольных функций $\Phi, f \in S'^*$ при помощи равенства (9). Ведь вместе с коэффициентами c_k и λ_k удовлетворяют неравенствам типа (6) также и их произведения $c_k \lambda_k$.

З а м е ч а н и е. Если функция $f(x)$ — обычная функция периода 2π , принадлежащая $L'^*(L^*)$, то она определяет на S^* линейный функционал по формуле (3) и, следовательно, на основа-

нии сказанного выше функции f соответствует ее ряд Фурье

$$f(x) = \sum_{k=-\infty}^{\infty} c_k e^{ikh}, \quad c_k = \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} f(t) e^{-ikt} dt,$$

сходящийся к ней в смысле S^* , т. е. обладающий свойством

$$\begin{aligned} \int_0^{2\pi} f(t) \varphi(t) dt &= \lim_{n \rightarrow \infty} \int_0^{2\pi} \sum_{k=-n}^n c_k e^{ikt} \varphi(t) dt = \\ &= \sum_{k=-\infty}^{\infty} c_k c'_{-k}, \quad c'_{-k} = \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} \varphi(t) e^{ikt} dt \end{aligned}$$

для всех $\varphi \in S^*$.

ДИФФЕРЕНЦИРУЕМЫЕ МНОГООБРАЗИЯ И ДИФФЕРЕНЦИАЛЬНЫЕ ФОРМЫ

§ 17.1. Дифференцируемые многообразия

Дифференцируемым k -мерным многообразием ($0 < k < n$) в n -мерном пространстве $R = R_n$ называется множество $S \subset R_n = R$ такое, что, какова бы ни была его точка x^0 , найдется перестановка j_1, \dots, j_n натуральных чисел $1, \dots, n$ и прямоугольник

$$\Delta = \{ |x_{j_s} - x_{j_s}^0| < \delta, s = 1, \dots, k; |x_{j_l} - x_{j_l}^0| < \sigma, l = k+1, \dots, n \},$$

который вырезает из S кусок $S\Delta$, описываемый уравнениями

$$x_{j_l} = f_l(x_{j_1}, \dots, x_{j_k}), \quad l = k+1, \dots, n; \quad (x_{j_1}, \dots, x_{j_k}) \in \Delta', \quad (1)$$

$$\Delta' = \{ |x_{j_s} - x_{j_s}^0| < \delta, s = 1, \dots, k \},$$

где f_l — непрерывно дифференцируемые на Δ' функции.

n -мерным (дифференцируемым) многообразием в R называется произвольное открытое множество $S \subset R_n$.

Если число $\delta > 0$, требуемое в определении, найдено, то его, очевидно, можно как угодно уменьшить с сохранением сформулированного свойства. Можно, например, в качестве Δ взять прямоугольник

$$\Delta = \{ |x_{j_s} - x_{j_s}^0| < \delta_s, s = 1, \dots, k, |x_{j_l} - x_{j_l}^0| < \sigma, l = k+1, \dots, n \},$$

где $\delta_s \leq \delta$. Можно еще задать любое число $\sigma_0 < \sigma$ и, воспользовавшись непрерывностью f_l , подобрать $\delta_0 \leq \delta$ так, чтобы для $|x_{j_s} - x_{j_s}^0| < \delta_0, s = 1, \dots, k$, функции f_l отличались соответственно от $x_{j_l}^0$ менее, чем на σ_0 , и тогда очевидно, что прямоугольник

$$\Delta^0 = \{ |x_{j_s} - x_{j_s}^0| < \delta_0, s = 1, \dots, k, |x_{j_l} - x_{j_l}^0| < \sigma_0, l = k+1, \dots, n \}$$

тоже будет удовлетворять сформулированным в определении требованиям.

Таким образом, в данном определении выражение «найдется прямоугольник Δ » можно заменить выражением «для любого $\epsilon > 0$ можно подобрать прямоугольник Δ диаметра меньшего, чем ϵ », и определение останется эквивалентным исходному.

Система уравнений (1) есть частный случай системы

$$x_i = F_i(\mathbf{u}) = F_i(u_1, \dots, u_k), \quad \mathbf{u} \in \omega, \quad i = 1, \dots, n, \quad (2)$$

где ω — область, в k -мерном пространстве точек $\mathbf{u} = (u_1, \dots, u_k)$, и функции F_i непрерывно дифференцируемы на ω с матрицей $\left\| \frac{\partial F_i}{\partial u_j} \right\|$ ранга k . Когда точка \mathbf{u} пробегает ω , точка \mathbf{x} пробегает некоторое множество $S \subset R$, которое естественно назвать *k*-мерной поверхностью. При этом соответствие (2) предполагается взаимно однозначным: $\omega \ni \mathbf{u} \rightleftharpoons \mathbf{x} \in S$ (коротко $\mathbf{u} \rightleftharpoons \mathbf{x}$ или $\omega \rightleftharpoons S$).

Краткости ради будем говорить о поверхности S , описываемой функциями или уравнениями (2), не перечисляя каждый раз указанные их свойства.

Пусть $\mathbf{u} = (u_1, \dots, u_k)$ связано с $\mathbf{u}' = (u'_1, \dots, u'_k)$ при помощи взаимно однозначного непрерывно дифференцируемого отображения

$$u'_j = \varphi_j(u_1, \dots, u_k), \quad \mathbf{u} \in \omega \rightleftharpoons \omega' \ni \mathbf{u}', \quad (3)$$

имеющего на ω не равный нулю якобиан. В таком случае мы будем говорить, что отображение (3) непрерывно дифференцируемо в обе стороны, считая, что эти слова уже выражают взаимную однозначность отображения и неравенство нулю якобиана, ведь равный 1 якобиан перехода от \mathbf{u} к \mathbf{u}' есть произведение якобианов перехода от \mathbf{u} к \mathbf{u}' и от \mathbf{u}' к \mathbf{u} , которые, таким образом, не равны нулю.

Решая уравнения (3), получим

$$u_j = \psi_j(u'_1, \dots, u'_k), \quad \mathbf{u}' \in \omega'.$$

Подставляя u_j в (2), получим новое описание S :

$$x_i = \Phi_i(\mathbf{u}') = \Phi_i(u'_1, \dots, u'_k) = F_i(\psi_1, \dots, \psi_k), \quad \mathbf{u}' \in \omega', \quad i = 1, \dots, n,$$

где Φ_i удовлетворяют свойствам, подобным свойствам F_i .

Определяемая уравнениями (2) поверхность S не всегда есть k -мерное дифференцируемое многообразие в том смысле, как определено выше (см. § 6.5, рис. 6.1). Но, с другой стороны, следующая лемма дает достаточный критерий того, что S есть k -мерное дифференцируемое многообразие.

Лемма 1. Пусть поверхность S описывается функциями F_i из (2) (с перечисленными там свойствами), где ω — ограниченная область, и функции F_i заданы не только на ω , но и на $\bar{\omega}$ и осуществляют гомеоморфизм $\bar{\omega} \rightleftharpoons \bar{S}$, т. е. отображают $\bar{\omega}$ на \bar{S} непрерывно и однозначно.

Тогда S есть k -мерное дифференцируемое многообразие.

Доказательство. Пусть точка $\mathbf{x}^0 \in S$ соответствует значению $\mathbf{u} = \mathbf{u}^0$, тогда в ω существует достаточно малый открытый куб λ с центром в \mathbf{u}^0 такой, что на нем один из определителей k -го порядка матрицы $\left\| \frac{\partial F_i}{\partial u_j} \right\|$, пусть $\frac{D(x_1, \dots, x_n)}{D(u_1, \dots, u_k)}$, не равен

нулю и разрешимы первые k уравнений (2) ($j = 1, \dots, k$):

$$u_j = \psi_j(x_1, \dots, x_k), (x_1, \dots, x_k) \in \mu \neq \lambda.$$

Таким образом, некоторый кусок $S' \subset S$ записывается непрерывно дифференцируемыми функциями

$$x_i = \Phi_i(x_1, \dots, x_k), (x_1, \dots, x_k) \in \mu, i = k+1, \dots, n, \quad (4)$$

которые мы получим, подставив $u_i = \psi_i$ в (2).

В силу $\bar{S} \neq \omega$ образ компакта (замкнутого ограниченного множества) $\omega - \lambda$ есть компакт F , не содержащий точку x^0 , а вместе с ней не содержащий некоторый прямоугольник Δ с центром в x^0 и сторонами, параллельными осям. В силу непрерывности функций Φ_i проекцию Δ' прямоугольника Δ на подпространство x_1, \dots, x_k можно уменьшить (сохранив обозначение Δ) так, что для всех $(x_1, \dots, x_k) \in \Delta' \subset \mu$ точки $(x_1, \dots, x_k, \Phi_{k+1}, \dots, \Phi_n)$ будут принадлежать Δ . Но тогда $S\Delta$ описывается уравнениями

$$x_i = \Phi_i(x_1, \dots, x_k), (x_1, \dots, x_k) \in \Delta', i = k+1, \dots, n.$$

Ведь описываемые ими точки x принадлежат $S\Delta$, других же точек S в Δ нет, потому что либо это точки вида (4), где $(x_1, \dots, x_k) \in \mu - \Delta'$, либо точки F .

Лемма 2. Пусть поверхность S , описываемая функциями (2) (с указанными там свойствами), содержит в себе поверхность σ , описываемую функциями

$$x_i = \Phi_i(\mathbf{v}), \mathbf{v} = (v_1, \dots, v_k) \in G, i = 1, \dots, n \quad (5)$$

(с подобными свойствами, G — область).

Тогда определенное системами (2), (5) очевидное взаимно однозначное соответствие

$$G \ni \mathbf{v} \neq \mathbf{u} \in \omega' \subset \omega \quad (6)$$

непрерывно дифференцируемо в обе стороны и, таким образом σ описывается функциями (2)

$$x_i = F_i(\mathbf{u}), \mathbf{u} \in \omega', i = 1, \dots, n,$$

где ω' — область.

Кроме того, если S есть k -мерное дифференцируемое многообразие, то и σ — k -мерное дифференцируемое многообразие.

В частности, если σ описывается функциями (2), где $\mathbf{u} \in G \subset \omega$, то σ вместе с S есть k -мерное дифференцируемое многообразие.

Доказательство основано на следующем утверждении (см. § 7.18).

Пусть заданы непрерывно дифференцируемые операции

$$\mathbf{v} = \alpha(\mathbf{u}), \mathbf{u} \in G \subset R_k, \mathbf{w} = \beta(\mathbf{v}), \mathbf{v} \in G' \subset R_k,$$

отображающие области g и g' пространства R_k в R_k и при этом $u^0 \in g$, $v^0 = \alpha(u^0) \in g'$. Тогда операция $w = \beta\alpha(u)$ имеет смысл в достаточно малой окрестности $\omega \subset g$ точки u^0 , она там непрерывно дифференцируема и ее якобиан (перехода от u к w) равен произведению якобианов операций α и β .

В частности, если якобиан от u к w на ω не равен нулю, то не равен нулю также якобиан от u к v и образ области ω при помощи операции α есть тоже область.

Произвольной точке $v \in G$ посредством (5) ставится в соответствие определенная точка $x = (x_1, \dots, x_n) \in \sigma \subset S$, которой в силу (2) по условию соответствует единственная точка $u \in \omega'$. Но для нее ранг матрицы $\left\| \frac{\partial F_i}{\partial u_j} \right\|$ равен k , и потому для некоторых различных номеров $i = i_1, \dots, i_k$, уравнения (2) разрешимы относительно u_1, \dots, u_k . В результате мы получим два следующие друг за другом непрерывно дифференцируемые отображения

$$G \ni v \rightarrow (x_{i_1}, \dots, x_{i_k}) \rightarrow u \in \omega',$$

имеющие место не только для исходной точки v , но и для некоторой ее окрестности.

Таким же рассуждением обнаружим, что полученной точке $u \in \omega'$ при помощи двух следующих друг за другом непрерывно дифференцируемых отображений ставится в соответствие исходная точка $v \in G$.

Мы доказали непрерывную дифференцируемость соответствия (6) в обе стороны, и так как по условию G — область, то и ω' — область.

Пусть S есть k -мерное дифференцируемое многообразие (2) и $x^0 \in \sigma$. Как сказано в определении S , можно заново переenumerовать координаты и подобрать открытый прямоугольник Δ с центром в x^0 так, чтобы $S\Delta$ описывалось некоторыми непрерывно дифференцируемыми функциями

$$x_i = f_i(x_1, \dots, x_k), \quad i = k+1, \dots, n, \quad (x_1, \dots, x_k) \in \Delta', \quad (7)$$

где Δ' — проекция Δ на координатное подпространство (x_1, \dots, x_k) . На основании уже доказанного имеется непрерывно дифференцируемое в обе стороны соответствие

$$\Delta' \ni (x_1, \dots, x_k) \rightleftharpoons u \in \omega' \subset \omega,$$

где ω' — некоторая область.

Таким образом, $S\Delta$ описывается не только уравнениями (7), но и уравнениями

$$x_i = F_i(u), \quad u \in \omega', \quad i = 1, \dots, n.$$

Лемма 3. *Пересечение двух k -мерных (дифференцируемых) многообразий*

$$\sigma_1 = \{x : x_i = \varphi_i(u), i = 1, \dots, n, u \in U\},$$

$$\sigma_2 = \{x : x_i = \psi_i(v), i = 1, \dots, n, v \in V\},$$

принадлежащих k -мерному многообразию

$$S = \{x : x_i = f_i(w), i = 1, \dots, n, w \in W\},$$

есть k -мерное многообразие

$$\sigma_1 \sigma_2 = \{x : x_i = f_i(w), i = 1, \dots, n, w \in W_*\}, W_* \subset W,$$

где W_ , вообще говоря, открытое множество, даже если U, V, W — области.*

Доказательство. Так как $\sigma_1, \sigma_2 \subset S$, то по лемме 2

$$\sigma_1 = \{x : x_i = f_i(w), i = 1, \dots, n, w \in W_1\}, W_1 \subset W,$$

$$\sigma_2 = \{x : x_i = f_i(w), i = 1, \dots, n, w \in W_2\}, W_2 \subset W,$$

где W_1, W_2 вместе с U, V, W — области. Но тогда верна лемма, где $W_* = W_1 W_2$.

Покажем теперь, что наряду с введенным в начале параграфа определением k -мерного дифференцируемого многообразия S можно дать и следующее эквивалентное ему определение: это такое множество $S \subset R_n$, что какова бы ни была его точка x^0 и каково бы ни было $\varepsilon > 0$, найдется ее n -мерная окрестность Ω диаметра $d(\Omega) < \varepsilon$ такая, что $S \cap \Omega$ описывается функциями (2) с указанными там свойствами, где только S надо заменить на $S \cap \Omega$. В самом деле, если в первом определении положить $\Delta = \Omega$, $\Delta' = \omega$,

$$x_{js} = u_s = F_{js}(u_1, \dots, u_k), \quad s = 1, 2, \dots, k,$$

$$x_{js} = f_{js}(u_1, \dots, u_k) = F_{js}(u_1, \dots, u_k), \quad s = k + 1, \dots, n,$$

где, как мы знаем, можно считать $d(\Delta) < \varepsilon$ для любого $\varepsilon > 0$, то получим систему функций F_i с указанными во втором определении свойствами.

Пусть теперь S подчиняется второму определению и точка $x^0 \in S$. Тогда найдется ее окрестность Ω диаметра $d(\Omega) < 1$ такая, что $S \cap \Omega$ описывается функциями (2) с указанными там свойствами. Будем считать, что точка x^0 соответствует точке $u^0 \in \omega$ и подберем $\delta > 0$ настолько малым, чтобы шар $|u - u^0| \leq \delta$ принадлежал ω . Шаровая поверхность $|u - u^0| = \delta$ отображается при помощи уравнений (2) на множество $\Gamma \subset S$, замкнутое и ограниченное. Так как оно не содержит точку x^0 , то

$$\min_{x \in \Gamma} |x - x^0| = m > 0.$$

Определим теперь, пользуясь вторым определением, вторую окрестность Ω_1 точки x^0 диаметра $d(\Omega_1) < m/2$ так, чтобы $S \cap \Omega_1$

описывалось функциями

$$x_i = \Phi_i(\mathbf{v}), \quad \mathbf{v} \in G, \quad i = 1, \dots, k,$$

где G — область. На основании леммы 2 $S\Omega_1$ описывается также при помощи уравнений

$$x_i = F_i(\mathbf{u}), \quad \mathbf{u} \in \omega' \subset \omega, \quad (8)$$

где ω' — область.

Важно отметить, что на самом деле

$$\omega' \subset \bar{\omega}' \subset \omega. \quad (9)$$

Ведь ω' принадлежит замкнутому шару $|\mathbf{u} - \mathbf{u}^0| \leq \delta$, который по определению принадлежит ω . Но тогда равенства (8) устанавливают не только взаимно однозначное соответствие $S\Omega_1 \rightleftharpoons \omega'$, но и $\bar{S\Omega}_1 \rightleftharpoons \bar{\omega}'$, а это указывает вследствие леммы 1 на то, что $S\Omega_1$ есть k -мерное дифференцируемое многообразие (в смысле первого определения!). Можно, таким образом, указать прямоугольник $\Delta \subset \Omega_1$ с центром в \mathbf{x}^0 , для которого выполняются свойства, фигурирующие в первом определении для $S\Omega_1$ (вместо S), но тогда и для S , потому что $S\Delta = S\Omega_1\Delta$.

Заметим, что второе определение k -мерного дифференцируемого многообразия нельзя (не в пример первому) формулировать: «Какова бы ни была точка $\mathbf{x}^0 \in S$, найдется ее n -мерная окрестность Ω такая, что...» без упоминания, что должна существовать указанная окрестность как угодно малого диаметра. Ведь если, например, функции $F_i(\mathbf{u})$, определяющие посредством (2) поверхность S , ограничены на ω , S можно поместить в некоторый куб Δ и тогда $S\Delta = S$, между тем S может и не быть k -мерным дифференцируемым многообразием.

Наконец отметим, что из эквивалентности двух указанных определений следует, что если множество S подчиняется первому определению в одной прямоугольной системе координат, то оно подчиняется ему и во всякой другой.

Лемма 4*). *Непустое пересечение k -мерных (дифференцируемых) многообразий ($i = 1, \dots, n$)*

$$\sigma_1 = \{\mathbf{x} : x_i = \varphi_i(\mathbf{u}), \mathbf{u} \in \omega\},$$

$$\sigma_2 = \{\mathbf{x} : x_i = \psi_i(\mathbf{v}), \mathbf{v} \in g\},$$

принадлежащих k -мерному же многообразию S (все равно какому), есть k -мерное многообразие $\sigma_1\sigma_2$. Между его параметрами \mathbf{u} и \mathbf{v} имеет место непрерывно дифференцируемая в обе стороны зависимость

$$U^0 \ni \mathbf{u} \rightleftharpoons \mathbf{v} \in V^0, \quad (10)$$

где U^0, V^0 — открытые множества.

*) Лемма 3 обобщается леммой 4, которая далее обобщается леммой 5.

Доказательство. Пусть $x^0 \in \sigma_1\sigma_2$. Таким образом $x_i^0 = \varphi_i(u^0) = \psi_i(v^0)$ ($i = 1, \dots, n$). Существует n -мерная окрестность Δ точки x^0 такая, что

$$S\Delta = \{x : x_i = f_i(u), u \in W\}. \tag{11}$$

Существуют также n -мерные прямоугольники $\Omega_1, \Omega_2 \subset \Delta$ с центром в x^0 с достаточно малым диаметром такие, что

$$\sigma_1\Omega_1 = \{x : x_i = \varphi_i(u), u \in U_1 \subset \omega\}, \tag{12}$$

$$\sigma_2\Omega_2 = \{x : x_i = \psi_i(v), v \in V_1 \subset g\}. \tag{13}$$

Но тогда $\sigma_1\Omega_1, \sigma_2\Omega_2 \subset S\Delta$, и в силу леммы 2 имеют место непрерывно дифференцируемые в обе стороны соответствия $U_1 \rightleftharpoons U'_1 \subset \subset W, V_1 \rightleftharpoons V'_1 \subset \subset W$.

Пусть $W' = U'_1V'_1$ (открытое множество). Указанные соответствия индуцируют соответствия:

$$U_1 \supset U_* \rightleftharpoons W' \rightleftharpoons V_* \subset V_1, \tag{14}$$

где U_*, V_* — открытые множества.

Заметим еще, что уравнения

$$x_i = \varphi_i(u), u \in U_*,$$

так же как уравнения

$$x_i = \psi_i(v), v \in V_*,$$

описывают кусок $\sigma_1\sigma_2\Omega_1\Omega_2$, что показывает ввиду произвольности точки $x^0 \in \sigma_1\sigma_2$, что $\sigma_1\sigma_2$ есть k -мерное многообразие. Мы доказали также, что какова бы ни была точка $x^0 \in \sigma_1\sigma_2$, $x_i^0 = \varphi_i(u^0) = \psi_i(v^0)$ ($i = 1, \dots, n$), можно указать открытые множества $U_* \ni u^0, V_* \ni v^0$, между точками u, v которых имеет место непрерывно дифференцируемое в обе стороны соответствие. Но тогда, очевидно, все u, v , которым соответствуют точки $\sigma_1\sigma_2$ и между которыми в силу тривиальных соображений имеется взаимно однозначное соответствие, на самом деле находятся в непрерывно дифференцируемой в обе стороны связи и, кроме того, их множества открытые.

Лемма 5. Если σ_1, σ_2, S — произвольные k -мерные многообразия и $\sigma_1, \sigma_2 \in S$, то непустое пересечение $\sigma_1\sigma_2$ есть тоже k -мерное многообразие.

Доказательство. Пусть $x^0 \in \sigma_1\sigma_2$. Рассуждая, как при доказательстве предыдущей леммы, определим многообразия $\sigma_1\Omega_1, \sigma_2\Omega_2 \subset S\Delta$ (см. (11), (12), (13)), и тогда, как там объяснено, окажется, что $\sigma_1\sigma_2\Omega_1\Omega_2$ есть k -мерное многообразие, а вместе с ним и $\sigma_1\sigma_2$.

Если k -мерное многообразие σ описывается уравнениями ($i = 1, \dots, n$)

$$x_i = f_i(u) = f_i(u_1, \dots, u_n), u \in \omega, \tag{15}$$

то говорят, что оно задано параметрически (через параметр \mathbf{u}). Тем самым σ (по определению) считается ориентированным.

Замена \mathbf{u} на \mathbf{u}' при помощи отображения

$$u_j = \psi_j(u'_1, \dots, u'_k) \quad (\mathbf{u}' \in \omega', j = 1, \dots, k),$$

непрерывно дифференцируемого в обе стороны на области ω' , приводит к другому параметрическому описанию S :

$$x_i = F_i(\mathbf{u}') = f_i(\psi_1, \dots, \psi_k), \quad \mathbf{u}' \in \omega',$$

по определению ориентирующему σ так же, как описание (15), или противоположным образом в зависимости от того, будет ли якобиан перехода от \mathbf{u} к \mathbf{u}' положительным или отрицательным.

k -мерное многообразие S называется ориентируемым, если все какие бы то ни было описания S (описания его частичных многообразий) можно разбить на два класса \mathfrak{M}_+ и \mathfrak{M}_- так, что если два описания с параметрами \mathbf{u} и \mathbf{u}' принадлежат одному и тому же классу и многообразия σ_1 и σ_2 , которые они описывают, пересекаются, то якобиан перехода от \mathbf{u} к \mathbf{u}' на σ_1, σ_2 положителен.

Описания, принадлежащие \mathfrak{M}_+ , определяют одну ориентацию S , а описания, принадлежащие \mathfrak{M}_- , — другую ориентацию S , противоположную первой. Но приходится считаться с тем фактом, что существуют k -мерные (дифференцируемые) многообразия, не ориентируемые, т. е. такие, что все их описания нельзя разбить на два класса \mathfrak{M}_+ и \mathfrak{M}_- с указанными свойствами (лист Мёбиуса, $n=3, k=2$).

Описание (через параметр $\mathbf{u} = (u_1, \dots, u_k)$) можно перевести из одного из классов $\mathfrak{M}_+, \mathfrak{M}_-$ в другой путем изменения знака у u_1 , т. е. при помощи подстановки $u'_1 = -u_1, u'_2 = u_2, \dots, u'_k = u_k$.

Заметим, что k -мерное ориентированное дифференцируемое многообразие L_k при $k=1$ есть очевидно*) гладкая ориентированная кривая (см. § 6.5), а при $k=2, n=3$ определение L_k полностью согласуется с определением ориентированной гладкой поверхности. В самом деле, все описания $\mathbf{r}(u, v) = \varphi\mathbf{i} + \psi\mathbf{j} + \chi\mathbf{k}$ гладкой поверхности S (двумерного дифференцируемого многообразия), принадлежащие одному и тому же классу \mathfrak{M}_+ ; таковы, что если по ним единым способом вычислять вектор

$$\mathbf{n}(\mathbf{x}) = \frac{\mathbf{r}_u \times \mathbf{r}_v}{|\mathbf{r}_u \times \mathbf{r}_v|}$$

единичной нормали в точке $\mathbf{x} = \mathbf{r}(u, v)$, то результат не зависит от того, будем ли мы вычислять \mathbf{n} через параметры (u, v) или через другие, связанные с ними непрерывно дифференцируемым в обе стороны отображением параметры (u', v') , ведь якобиан

*) Наоборот, гладкая кривая может не быть дифференцируемым многообразием L_1 (см. рассуждения к рис. 6.4).

$\frac{D(u, v)}{D(u', v')} > 0$. Но тогда единичная нормаль $\mathbf{n}(x)$ непрерывно зависит от \mathbf{x} и поверхность S ориентирована в смысле определения § 7.20. Если же применить эти рассуждения к описаниям, составляющим класс \mathfrak{M}_- , то придем к противоположной ориентации S в смысле § 7.20.

Пусть G есть область в пространстве R_n точек $\mathbf{x} = (x_1, \dots, x_n)$. Уравнения

$$x_i = u_i, \quad i = 1, \dots, n, \quad \mathbf{u} = (u_1, \dots, u_n) \in G,$$

где, таким образом, x_i являются не только координатами $\mathbf{x} = (x_1, \dots, x_n)$, но и параметрами, описывают определенно ориентированное n -мерное многообразие S . В свою очередь уравнения

$$x_i = f_i(w_1, \dots, w_n), \quad \mathbf{w} = (w_1, \dots, w_n) \in \omega \neq G,$$

где имеет место непрерывно дифференцируемое в обе стороны соответствие $\mathbf{x} \neq \mathbf{w}$, определяет то же ориентированное многообразие S или ориентированное противоположно в зависимости от того, будет ли якобиан перехода положительным или отрицательным.

Полезна лемма

Лемма 6. Пусть для k -мерного многообразия S существует класс \mathfrak{M} его описаний

$$x_i = f_i(\mathbf{u}), \quad \mathbf{u} \in \omega, \quad i = 1, \dots, n \quad (16)$$

со следующими свойствами.

1) Многообразия $\sigma \subset S$, определяемые описаниями из класса \mathfrak{M} , покрывают S .

2) Любые два описания из \mathfrak{M} , определяющие многообразия σ , $\sigma' \subset S$, с непустым пересечением, таковы, что их параметры \mathbf{u} , \mathbf{u}' на $\sigma \cap \sigma'$ переходят друг в друга с положительным якобианом (см. лемму 4).

Тогда S ориентируемо и классы \mathfrak{M}_+ , \mathfrak{M}_- , на которые делятся все описания S , можно определить так, что будет $\mathfrak{M} \subset \mathfrak{M}_+$. Этим \mathfrak{M} определяет ориентацию S .

Доказательство. Пусть дано описание (16) (через параметр \mathbf{u}) некоторого многообразия $\sigma \subset S$ и точка $\mathbf{x}^0 \in \sigma$. В силу свойства 1) класса \mathfrak{M} в \mathfrak{M} найдется описание σ' , пусть выражаемое через параметр \mathbf{v} , покрывающее \mathbf{x}^0 . Отнесем σ к \mathfrak{M}_+ или \mathfrak{M}_- в зависимости от того, будет ли на $\sigma \cap \sigma'$ в малой окрестности \mathbf{x}^0 якобиан перехода от \mathbf{u} к \mathbf{v} положительным или отрицательным. Однако надо убедиться в том, что высказанное правило не содержит противоречий, т. е. оно не зависит от точки $\mathbf{x}^0 \in \sigma$ и описания $\sigma' \in \mathfrak{M}$, покрывающего \mathbf{x}^0 .

Пусть для определенности в малой окрестности рассматриваемой точки \mathbf{x}^0 якобиан перехода от \mathbf{u} к \mathbf{v} положительный, т. е.,

согласно высказанному правилу $\sigma \in \mathcal{M}_+$. Но точка x^0 может быть покрыта и другим многообразием $\sigma'' \in \mathcal{M}$, выражаемым пусть через параметр w . Так как на $\sigma' \sigma''$ переход от v к w имеет положительный якобиан, то якобиан перехода от u к w (равный произведению якобианов перехода от u к v и от v к w) положительный, и наше правило приводит к тому же результату $\sigma \in \mathcal{M}$. Условимся далее через σ_x обозначать какое-либо покрывающее x многообразие, описание которого принадлежит к \mathcal{M} , а его параметр — через v_x . Пусть теперь $y^0 \in \sigma$ и $y \neq x^0$. Предположим, что наше правило некорректно и в малой окрестности y^0 якобиан перехода от u к v_{y^0} отрицательный. Соединим x^0 и y^0 непрерывной кривой $\Gamma \subset \sigma$ ($x = x(t)$, $0 \leq t \leq 1$, $x(0) = x^0$, $x(1) = y^0$). Тогда должно найтись t_0 ($0 < t_0 < 1$) такое, что в любой его близости имеются значения t' , t'' такие, что в малых окрестностях точек $x(t')$, $x(t'')$ якобианы перехода от u к $v_{x(t')}$ и к $v_{x(t'')}$ имеют противоположные знаки. Но это противоречит тому факту, что в некоторой окрестности точки $x(t_0)$ наш якобиан должен сохранять знак. Этим доказано, что высказанное правило корректно.

Но тогда и переход $u' \rightarrow u''$ имеет положительный якобиан. Аналогичное рассуждение можно провести и для \mathcal{M}_- . Очевидно также, что $\mathcal{M} \subset \mathcal{M}_+$, и всякое локальное описание S принадлежит одному и только одному из классов \mathcal{M}_+ , \mathcal{M}_- .

Отметим еще, что *ориентированное многообразие можно очевидно еще определить как многообразие S , для которого существует класс \mathcal{M} его описаний, удовлетворяющих условиям 1), 2) леммы 6.*

З а м е ч а н и е. Любое замкнутое ограниченное дифференцируемое многообразие S (например, окружность, поверхность шара или эллипсоида) в целом не описывается уравнениями вида (2) (подразумевается взаимная однозначность $S \rightleftharpoons \omega$!). В самом деле, пусть S описывается уравнениями вида (2). Рассмотрим последовательность точек $u^v \in \omega$, стремящуюся к некоторой точке u^0 границы γ области ω или, если γ пусто ($\omega = R_n$), стремящуюся в бесконечность ($|u^v| \rightarrow \infty$). Так как S ограничена и замкнута, найдется подпоследовательность этой последовательности точек, обозначаемых снова через u^v , такая, что для соответствующих при отображении (2) точек $x^v \in S$ имеет место $x^v \rightarrow x^0$, где x^0 — некоторая точка S , которая, таким образом, соответствует при помощи (2) определенной точке $u' \in \omega$. Пусть $V \in \omega$ — замкнутый шар с центром в u' . При помощи (2) он непрерывно отображается на замкнутое множество $\sigma \subset S$, и следовательно, это отображение непрерывно также в обратную сторону (см. § 12.20, теорема 1), и из того, что $x^v \rightarrow x^0$, следует, что $u^v \rightarrow u'$, т. е. $u' = u^0$. Но этого не может быть, так как u^0 — граничная точка ω или бесконечно удаленная точка, а u' — внутренняя (конечная) точка ω .

§ 17.2. Край дифференцируемого многообразия и его ориентация

Если E — множество в пространстве R_n , то условимся через $E^{(k)}$ обозначать его проекцию на координатное подпространство (x_1, \dots, x_k) .

Теорема 1. Если $\Gamma \subset S$, где Γ, S — соответственно k - и $(k+1)$ -мерные дифференцируемые многообразия и $x^0 \in \Gamma$, то можно перенумеровать координаты и подобрать прямоугольник

$$\Delta = \{ |x_i - x_i^0| < \delta_1, i = 1, \dots, k; |x_{k+1} - x_{k+1}^0| < \delta_2; |x_j - x_j^0| < \sigma, j = k+2, \dots, n \}, \quad (1)$$

так, чтобы $S\Delta$ описывалось непрерывно дифференцируемыми функциями

$$x_j = f_j(x_1, \dots, x_{k+1}), j = k+2, \dots, n, (x_1, \dots, x_{k+1}) \in \Delta^{(k+1)}, \quad (2)$$

а $\Gamma\Delta$ — непрерывно дифференцируемыми функциями

$$x_{k+1} = \varphi(x_1, \dots, x_k), (x_1, \dots, x_k) \in \Delta^{(k)}, \quad (3)$$

$$x_j = f_j(x_1, \dots, x_k, \varphi(x_1, \dots, x_k)), j = k+2, \dots, n.$$

Доказательство. Рассматриваемые функции будут непрерывно дифференцируемы, и мы их будем просто называть функциями.

Зададим точку $x^0 \in \Gamma \subset S$. Будем предполагать, что многообразие S в окрестности x^0 проектируется (взаимно однозначно) на часть подпространства R_{k+1} точек $(x_1, \dots, x_{k+1}, 0, \dots, 0)$, чего можно достигнуть соответствующей перенумерацией координат. Ниже будет доказано, что так как $\Gamma \subset S$, то Γ необходимо проектируется на k -мерное координатное подпространство подпространства R_{k+1} . Запово перенумеровывая первые $k+1$ координат, можно сделать так, что это будет подпространство R_k точек $(x_1, \dots, x_k, 0, \dots, 0)$.

Итак, существует прямоугольник $\Delta_1 = \{ |x_j - x_j^0| < \delta_1, j = 1, \dots, k; |x_{k+1} - x_{k+1}^0| < \mu; |x_j - x_j^0| < \nu, j = k+2, \dots, n \}$ такой, что кусок $S\Delta_1$ описывается уравнениями

$$x_j = f_j(x_1, \dots, x_{k+1}), j = k+2, \dots, n, (x_1, \dots, x_{k+1}) \in \Delta_1^{(k+1)} \quad (4)$$

Будем пользоваться замечанием, сделанным в начале §17.1 сразу же после определения k -мерного многообразия, в силу которого, коль скоро числа δ_1, μ найдены, их можно как угодно уменьшить*), а уравнения (4) все же будут описывать $S\Delta_1$.

*) Уменьшая δ_1, μ , если это нужно, мы часто будем позволять себе сохранять их обозначение δ_1, μ .

Существует также в силу определения Γ прямоугольник

$$\Delta_2 = \{ |x_j - x_j^0| < \delta_1, j = 1, \dots, k; |x_j - x_j^0| < \sigma, j = k+1, \dots, n \},$$

принадлежащий Δ_1 (т. е. $\sigma \leq \mu, \nu$, а δ_1 в Δ_1 , возможно, потребуются соответственно уменьшить), такой, что $\Gamma\Delta_2$ описывается уравнениями

$$\begin{aligned} x_{k+1} &= \varphi(x_1, \dots, x_k), & x_j &= F_j(x_1, \dots, x_k), \\ j &= k+2, \dots, n, & (x_1, \dots, x_k) &\in \Delta_2^{(h)}. \end{aligned}$$

Так как $\Gamma\Delta_2 \subset S\Delta_1$, то

$$\begin{aligned} F_j(x_1, \dots, x_k) &= f_j(x_1, \dots, x_k, \varphi), \\ (x_1, \dots, x_k) &\in \Delta_2^{(h)}, \quad \varphi = \varphi(x_1, \dots, x_k), \end{aligned}$$

и уравнения $\Gamma\Delta_2$ можно записать в виде

$$\begin{aligned} x_{k+1} &= \varphi(x_1, \dots, x_k), & (x_1, \dots, x_k) &\in \Delta_2^{(h)}, \\ x_j &= f_j(x_1, \dots, x_k, \varphi), & j &= k+2, \dots, n. \end{aligned}$$

Теперь, пользуясь указанным замечанием, вводим прямоугольник $\Delta \subset \Delta_2$ (см. (1)) так, что $S\Delta$ описывается уравнениями (2), где f_j — уже найденные выше (для Δ_1) функции. При этом, возможно, δ_1 в Δ_1 и Δ_2 придется уменьшить; кроме того, δ_1 выбираем так, чтобы

$$|\varphi(x_1, \dots, x_k) - x_{k+1}^0| < \delta_2, \quad (x_1, \dots, x_k) \in \Delta^{(h)}. \quad (5)$$

Итак, $S\Delta$ описывается уравнениями (2). Пусть теперь точка $x = (x_1, \dots, x_n) \in \Gamma\Delta$, тогда $(x_1, \dots, x_k) \in \Delta^{(h)} \subset \Delta_2^{(h)}$, $x \in \Gamma\Delta_2$ и x , следовательно, записывается в виде

$$\begin{aligned} x_{k+1} &= \varphi(x_1, \dots, x_k), \\ x_j &= f_j(x_1, \dots, x_k, \varphi), \quad (x_1, \dots, x_k) \in \Delta^{(h)}, \quad j = k+2, \dots, n. \end{aligned} \quad (6)$$

Наоборот, если точка x записывается в виде (6), то в силу (5) $(x_1, \dots, x_{k+1}) \in \Delta^{(k+1)}$, и потому $x \in S\Delta$. С другой стороны, $(x_1, \dots, x_k) \in \Delta^{(h)} \subset \Delta_2^{(h)}$, и потому $x \in \Gamma\Delta_2 \subset \Gamma$. Итак, $x \in \Gamma S\Delta = \Gamma\Delta$.

Перейдем теперь к доказательству того, что если $\Gamma \subset S$, то в окрестности точки $x^0 \in \Gamma$ многообразие Γ заведомо проектируется на некоторое k -мерное подпространство того $(k+1)$ -мерного подпространства, на которое проектируется S . Пусть в некоторой окрестности $x^0 \in \Gamma$ многообразие S описывается функциями

$$x_i = f_i(x_1, \dots, x_{k+1}), \quad i = k+2, \dots, n, \quad (7)$$

а многообразие Γ — функциями

$$x_j = \varphi_j(u_1, \dots, u_k), \quad j = 1, \dots, n, \quad (8)$$

и кусок $L_k \Delta$ — теми же функциями, но где

$$x_{j_{k+1}} = \varphi(x_{j_1}, \dots, x_{j_k}), (x_{j_1}, \dots, x_{j_k}) \in \Delta^{(k)} \quad (10)$$

— непрерывно дифференцируемая на $\overline{\Delta^{(k)}}$ функция.

При помощи уравнений (9) точки $\Delta^{(k+1)}$, принадлежащие области

$$\Delta_+^{(k+1)} = \{x_{j_{k+1}} > \varphi(x_{j_1}, \dots, x_{j_k}), (x_{j_1}, \dots, x_{j_k}) \in \Delta^{(k)}\},$$

отображаются целиком на один из кусков $L_{k+1} \Delta$ или $(L'_{k+1} - \bar{L}_{k+1}) \Delta$, а точки $\Delta^{(k+1)}$, принадлежащие области

$$\Delta_-^{(k+1)} = \{x_{j_{k+1}} < \varphi(x_{j_1}, \dots, x_{j_k}), (x_{j_1}, \dots, x_{j_k}) \in \Delta^{(k)}\},$$

— на другой из этих кусков.

Доказательство. Так как L_k есть k -мерное многообразие, принадлежащее $(k+1)$ -мерному многообразию L'_{k+1} , то первая часть теоремы есть теорема 4, записанная в несколько другой форме. Остается доказать вторую часть, где используется то обстоятельство, что L_k есть край L_{k+1} и L_k и L'_{k+1} — связные многообразия.

Прямоугольник $\Delta^{(k+1)}$ разрезается поверхностью (10) на две области, не содержащие точек, отображаемых при помощи преобразований (10) в L_k . Следовательно, каждая область отображается целиком на один и только один кусок $L_{k+1} \Delta$, $(L'_{k+1} - \bar{L}_{k+1}) \Delta$. При этом не может случиться, что обе эти области отображаются на кусок $(L'_{k+1} - \bar{L}_{k+1}) \Delta$, ведь тогда $L_{k+1} \Delta$ было бы пустым множеством и в Δ не было бы точек L_k . Не может также случиться, что обе области отображаются на $L_{k+1} \Delta$. В самом деле, назовем точку $x^0 \in L_k$ *регулярной*, если для нее разные области $\Delta_+^{(k+1)}$, $\Delta_-^{(k+1)}$ отображаются на разные куски $L_{k+1} \Delta$, $(L'_{k+1} - \bar{L}_{k+1}) \Delta$. Наша задача доказать, что множество всех нерегулярных точек пусто. Начнем с того, что заметим, что не могут существовать на L_k две точки x^0 , y^0 такие, что одна из них регулярная, а другая — нет, ведь вследствие связности L_k существует принадлежащая L_k соединяющая x^0 и y^0 кривая Γ , и тогда метод дедекиндова сечения на Γ привел бы к существованию на Γ точки z^0 , в любой малой окрестности которой имелись бы как регулярная, так и нерегулярная точки. Но это очевидно невозможно. Допустим теперь, что все точки L_k не регулярны. Зададим две точки $x^0 \in L'_{k+1} - \bar{L}_{k+1}$ и $y^0 \in L_{k+1}$ и, пользуясь связностью L'_{k+1} , соединим их принадлежащей L'_{k+1} непрерывной кривой

$$x(t), 0 \leq t \leq 1, x(0) = x^0, x(1) = y^0.$$

Применив метод дедекиндова сечения, найдем наибольшее значе-

ние $t = t_0$, при котором $x(t) \in L'_{k+1} - \bar{L}_{k+1}$, $t < t_0$. Точка $z^0 = x(t_0)$, очевидно, принадлежит L_k , она не регулярна и для нее обе области $\Delta_+^{(k+1)}$, $\Delta_-^{(k+1)}$ на основании сказанного выше должны отображаться на $L_{k+1}\Delta$, т. е. в окрестности z^0 не должно быть точек $(L'_{k+1} - \bar{L}_{k+1})\Delta$, но такие точки для $t < t_0$, близких к t_0 , есть, и мы пришли к противоречию.

Итак, любая точка $x^0 \in L_k$ регулярна, т. е. области $\Delta_+^{(k+1)}$ и $\Delta_-^{(k+1)}$ при помощи преобразований (9) отображаются на разные куски $L_{k+1}\Delta$, $(L'_{k+1} - \bar{L}_{k+1})\Delta$.

З а м е ч а н и е. Пользуясь тем, что φ непрерывна и удовлетворяет равенству $x_{j_{k+1}}^0 = \varphi(x_{j_1}^0, \dots, x_{j_k}^0)$ и что диаметр $\Delta^{(k)}$ можно как угодно уменьшить, легко заключим, что существует такое $\lambda > 0$, что область $(\Lambda = \Lambda^{(k+1)})$

$$\Lambda = \left\{ (x_{j_1}, \dots, x_{j_k}) \in \Delta^{(k)}, \varphi(x_{j_1}, \dots, x_{j_k}) - \lambda < x_{j_{k+1}} < \right. \\ \left. < \varphi(x_{j_1}, \dots, x_{j_k}) + \lambda, |x_{j_s} - x_{j_s}^0| < \delta, s = k+2, \dots, n \right\} \quad (11)$$

вырезает из L'_{k+1} кусок $L'_{k+1}\Lambda$, описываемый функциями ($s = k+2, \dots, n$)

$$x_{j_s} = f_{j_s}(x_{j_1}, \dots, x_{j_{k+1}}), (x_{j_1}, \dots, x_{j_{k+1}}) \in \Lambda^{(k+1)}$$

При этом поверхность (10) разрезает $\Lambda^{(k+1)}$ на две части

$$\Lambda_+^{(k+1)} = \left\{ (x_{j_1}, \dots, x_{j_k}) \in \Delta^{(k)}, \varphi(x_{j_1}, \dots, x_{j_k}) \leq \right. \\ \left. \leq x_{j_{k+1}} < \varphi(x_{j_1}, \dots, x_{j_k}) + \lambda \right\}, \quad (12)$$

$$\Lambda_-^{(k+1)} = \left\{ (x_{j_1}, \dots, x_{j_k}) \in \Delta^{(k)}, \right. \\ \left. \varphi(x_{j_1}, \dots, x_{j_k}) - \lambda \leq x_{j_{k+1}} < \varphi(x_{j_1}, \dots, x_{j_k}) \right\}.$$

Одна из них отображается посредством (9) на $\bar{L}_{k+1}\Lambda$, а другая — на $(L'_{k+1} - \bar{L}_{k+1})\Lambda$.

Если $\Lambda_+^{(k+1)}$ отображается на $(L'_{k+1} - \bar{L}_{k+1})\Lambda$, то введем переменные

$$u_1 = x_{j_1}, \dots, u_k = x_{j_k}, u_{k+1} = x_{j_{k+1}} - \varphi(x_{j_1}, \dots, x_{j_k}), \quad (13)$$

связанные непрерывно дифференцируемо в обе стороны с $(x_{j_1}, \dots, x_{j_{k+1}})$. Тогда функции

$$\left. \begin{aligned} x_{j_s} &= F_{j_s}(u_1, \dots, u_{k+1}) = u_s, & s = 1, \dots, k, \\ x_{j_{k+1}} &= F_{j_{k+1}}(u_1, \dots, u_{k+1}) = u_{k+1} + \varphi(u_1, \dots, u_k), \\ x_{j_s} &= F_{j_s}(u_1, \dots, u_{k+1}) = f_{j_s}(u_1, \dots, u_k, u_{k+1} + \varphi(u_1, \dots, u_k)), & s = k+2, \dots, n, \end{aligned} \right\} (14)$$

$$|u_s - u_s^0| \leq \delta_1, \quad s = 1, \dots, k, \quad |u_{k+1}| \leq \lambda$$

описывают $L'_{k+1}\Lambda$, при этом точки (u_1, \dots, u_{k+1}) с координатами $u_{k+1} > 0$, $u_{k+1} < 0$, $u_{k+1} = 0$ преобразуются соответственно в $(L'_{k+1} - \bar{L}_{k+1})\Lambda$, $L_{k+1}\Lambda$, $L_k\Lambda$.

Если $\Lambda_+^{(k+1)}$ отображается на $L_{k+1}\Lambda$, то к тем же результатам мы придем, если в уравнениях (13), (14) заменим u_{k+1} на $-u_{k+1}$.

Наконец, заметим, что замена параметра u_1 на $-u_1$ не изменяет очевидно эти результаты, т. е. после такой замены точки (u_1, \dots, u_{k+1}) с $u_{k+1} > 0$ по-прежнему будут переходить в $(L'_{k+1} - \bar{L}_{k+1})\Lambda$. Этим доказана теорема.

Теорема 3. При условиях теоремы 2 какова бы ни была точка $x^0 \in L_k$, найдется ее окрестность (n -мерная) Λ такая, что $L'_{k+1}\Lambda$ описывается непрерывно дифференцируемыми функциями ($i = 1, \dots, n$)

$$x_i = F_i(\mathbf{u}) = F_i(u_1, \dots, u_{k+1}), \quad \mathbf{u} \in \omega, \quad (15)$$

где ω — область в пространстве R_{k+1} точек \mathbf{u} , а $L_k\Lambda$ описывается уравнениями

$$x_i = F_i(u_1, \dots, u_k, 0), \quad (u_1, \dots, u_k) \in \lambda, \quad (16)$$

где λ — сечение ω плоскостью $u_{k+1} = 0$ в R_{k+1} , делящее ω на две непустые области. При помощи уравнений (15) точки $\mathbf{u} \in \omega$ с координатой $u_{k+1} > 0$ или $u_{k+1} < 0$ отображаются соответственно на $(L'_{k+1} - \bar{L}_{k+1})\Lambda$, $L_{k+1}\Lambda$.

Наконец, если L'_{k+1} — ориентированное многообразие, то можно функции F_i с указанными свойствами задать так, чтобы они определяли ориентацию L'_{k+1} .

Последнее утверждение поясняется так: если функции F_i , полученные следуя указанным процессам, определяют ориентацию, противоположную L'_{k+1} , то достаточно в них заменить u_1 на $-u_1$.

Теорема 4. Если выполняются условия теоремы 2 (или, что все равно, теоремы 3), то из того, что L'_{k+1} ориентируемо, следует ориентируемость L_k и существует правило согласования этих ориентаций.

Доказательство. Каждой точке $x^0 \in L_k$ приведем в соответствие ее окрестность Λ и описывающие $L'_{k+1}\Lambda$ (вместе с ориентацией) функции F_i так, чтобы удовлетворялись условия теоремы 3. Уравнения (16) представляют собой некоторое описание многообразия L_k , пока неориентированного.

Совокупность всех описаний вида (16) обозначим через \mathfrak{M} . Так как с каждой точкой $x^0 \in L_k$ связано хотя бы одно описание L_k вида (16), определяющее многообразие $L_k\Lambda$, покрывающее x^0 , то \mathfrak{M} удовлетворяет условию 1) леммы 6 предыдущего параграфа. Чтобы доказать, что \mathfrak{M} удовлетворяет также условию 2) этой леммы, рассмотрим наряду с (16) другое какое-либо описание L_k , принадлежащее \mathfrak{M} . Таким образом, мы считаем, что Ω — некоторая

n -мерная окрестность точки $y^0 \in L_k$, такая, что функции ($t = 1, \dots, \dots, n$)

$$x_i = \Phi_i(v_1, \dots, v_{k+1}), (v_1, \dots, v_{k+1}) \in \kappa$$

определяют ориентированное многообразие $L'_{k+1}\Omega$, а функции

$$x_i = \Phi_i(v_1, \dots, v_k, 0), (v_1, \dots, v_k) \in \mu$$

определяют $L_k\Omega$, где μ — сечение κ плоскостью $v_{k+1} = 0$. При этом положительным v_{k+1} соответствуют точки $x \in (L'_{k+1} - \bar{L}_{k+1})\Lambda$. Предположим, что многообразия $L_k\Lambda$ и $L_k\Omega$ имеют непустое пересечение $L_k\Lambda\Omega$. На нем в силу леммы 4 предыдущего параграфа имеет место непрерывно дифференцируемое в обе стороны соответствие

$$U_k^0 \ni (u_1, \dots, u_k) \rightleftharpoons (v_1, \dots, v_k) \in V_k^0,$$

где U_k^0, V_k^0 — открытые множества. Но тогда многообразия $L'_{k+1}\Lambda$ и $L'_{k+1}\Omega$ тоже имеют непустое пересечение $L'_{k+1}\Lambda\Omega$, на котором в свою очередь имеет место непрерывно дифференцируемое в обе стороны соответствие

$$U_{k+1}^0 \ni (u_1, \dots, u_{k+1}) \rightleftharpoons (v_1, \dots, v_{k+1}) \in V_{k+1}^0.$$

Заметим, что в данном случае при $v_{k+1} = 0$, или, что все равно,

$$u_{k+1} = 0, \quad \frac{\partial v_{k+1}}{\partial u_j} = 0 \quad (j=1, \dots, k), \text{ и потому при } u_{k+1} = 0$$

$$\frac{D(v_1, \dots, v_{k+1})}{D(u_1, \dots, u_{k+1})} = \frac{\partial v_{k+1}}{\partial u_{k+1}} \frac{D(v_1, \dots, v_k)}{D(u_1, \dots, u_k)}. \quad (17)$$

Но якобиан слева — положительный, потому что функции $F_i(u_1, \dots, u_{k+1})$ и $\Phi_i(v_1, \dots, v_{k+1})$ определяют ориентированные куски L_{k+1} , и на их пересечении переход от (u_1, \dots, u_{k+1}) к $(v_1, \dots, \dots, v_{k+1})$ имеет положительный якобиан. Множитель $\frac{\partial v_{k+1}}{\partial u_{k+1}}$ — тоже положительный для $(u_{k+1} = 0)$, потому что параметры u и v так подобраны, что при $u_{k+1} > 0$ $x \in (L'_{k+1} - \bar{L}_{k+1})\Lambda\Omega$, но тогда и $v_{k+1} > 0$. В таком случае якобиан в правой части (17) — положительный, и мы доказали, что описания вида (16) удовлетворяют условию 2) леммы 6 § 17.1 (параметры таких описаний на пересечениях многообразий, которые они описывают, переходят друг в друга с положительным якобианом).

Итак, описания вида (16) образуют согласно терминологии леммы 6 предыдущего параграфа класс \mathfrak{M} . Следовательно, L_k — ориентуемое многообразие и в качестве определяющего его ориентацию можно взять класс \mathfrak{M}_+ . Метод его построения дан в указанной лемме ($\mathfrak{M} \subset \mathfrak{M}_+$).

Теорема 4 утверждает возможность установить правило согласования ориентаций L_{k+1} и L_k . При этом при ее доказательстве дано такое правило. Однако в дальнейшем нам будет удобнее пользоваться другим правилом, ниже формулируемым.

Правило согласования ориентаций L_{k+1} и L_k : если, при условии теоремы 2 в окрестности Ω точки $x^0 \in L_k \subset L_{k+1}$ кусок ΩL_{k+1} описывается уравнениями

$$x_i = f_i(u_1, \dots, u_{k+1}), \quad i = 1, \dots, n, \quad (18)$$

так, что при $u_1 = 0$ получаются уравнения

$$x_i = f_i(0, u_2, \dots, u_{k+1}), \quad i = 1, \dots, n, \quad (19)$$

куска ΩL_k , и при этом точки $\mathbf{u} = (u_1, \dots, u_{k+1})$ с $u_1 > 0$ при помощи преобразования (18) переходят во вне L_{k+1} , то по определению уравнения (19) определяют ориентацию L_k , согласованную с ориентацией L_{k+1} .

Чтобы убедиться в корректности этого нового правила, достаточно в исходном правиле, о котором шла речь в теореме 4, произвести замену $u'_1 = u_{k+1}$, $u'_2 = u_1$, ..., $u'_k = u_{k-1}$, $u'_{k+1} = (-1)^k u_k$, а затем опустить штрихи.

Это правило, которое мы еще будем называть *формальным*, хорошо тем, что оно естественно согласуется с наглядными правилами согласования ориентаций фигур, которые были даны при элементарном выводе формул Грина, Гаусса — Остроградского и Стокса.

Наряду с L_k введем еще L'_k — то же многообразие, но ориентированное противоположно. Очевидно, L'_k есть край многообразия $L'_{k+1} - \bar{L}_{k+1}$ или, может быть, его часть, и ориентации этих двух многообразий согласованы согласно формальному правилу.

Замечание. Пусть L_{k+1} , L'_{k+1} и L_k имеют прежний смысл и, кроме того, $L_{1, k+1}, \dots, L_{s, k+1}$ — $(k+1)$ -мерные многообразия, замыкания которых принадлежат L_{k+1} и попарно не пересекаются. Пусть эти многообразия имеют согласованно ориентированные с ними связные края $L_{1, k}, \dots, L_{s, k}$. Тогда многообразие (s -связное)

$$L_{k+1} - \sum_{j=1}^s \bar{L}_{j, k+1} \quad (20)$$

имеет, очевидно, согласованно ориентированный с ним край

$$L_k + \sum_{j=1}^s L_{j, k} \quad (21)$$

Пример 1. В плоскости (x, y) задана выпуклая область G с гладкой границей Γ , изображенная на рис. 17.1. Обозначим через Π полосу $a < x < b$, $-\infty < y < \infty$, которую будем рассматривать как ориентированное

(положительно) двумерное многообразие

$$x = x, \quad y = y, \quad (x, y) \in \Pi, \quad (22)$$

Таким образом, G есть соответственно ориентированное многообразие. Но Π можно задать еще уравнениями

$$x = x, \quad y = -v + \varphi(x), \quad a < x < b, \quad -\infty < v < \infty, \quad (23)$$

устанавливающими (непрерывно дифференцируемое в обе стороны) соответствие $(x, y) \rightleftharpoons (v, x)$ с якобианом

$$\frac{D(x, y)}{D(v, x)} = \begin{vmatrix} 0 & 1 \\ -1 & \varphi'(x) \end{vmatrix} = 1,$$

или еще уравнениями

$$x = -x', \quad y = v + \psi(-x'), \quad -b < x' < -a, \quad -\infty < v < \infty, \quad (24)$$

устанавливающими соответствие $(x, y) \rightleftharpoons (v, x')$ с якобианом

$$\frac{D(x, y)}{D(v, x')} = \begin{vmatrix} 0 & -1 \\ 1 & -\psi'(-x') \end{vmatrix} = 1.$$

Так как к тому же в окрестностях γ_1 и γ_2 точки (v, x) , соответственно (v, x') с $v > 0$ переходят вовне G , то согласно правилу согласования ориентаций полученные из (23) и (24) при $v = 0$ уравнения

$$\begin{aligned} x = x, \quad y = \varphi(x), \quad a < x < b, \\ x = -x', \quad y = \psi(-x'), \quad -b < x' < -a, \end{aligned}$$

кусков γ_1 и γ_2 определяют ориентацию Γ , согласованную с ориентацией G .

Мы видим, что при непрерывном возрастании параметров x, x' соответственно куски $\gamma_1, \gamma_2 \subset \Gamma$ проходятся точкой (x, y) так, что область G остается слева, т. е. что Γ обходится против часовой стрелки.

Так как естественно ориентацию G , определяемую уравнениями (22), называть положительной, то мы получим, что формальное правило согласования, примененное к G и Γ , согласуется с известным геометрическим правилом согласования ориентаций G и Γ .

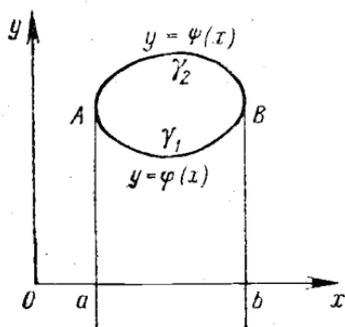


Рис. 17.1.

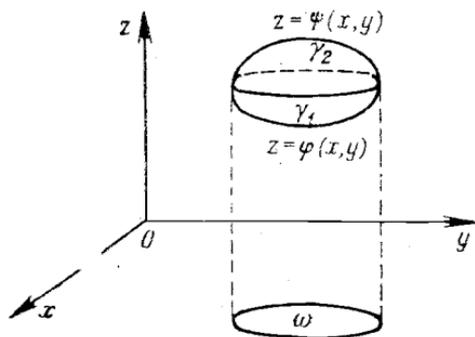


Рис. 17.2.

Впрочем, для полного обоснования данного вывода надо указанные рассуждения провести еще для некоторых дуг $\lambda_1, \lambda_2 \in \Gamma$, содержащих соответственно внутри себя точки $A, B \in \Gamma$ (см. рис. 17.1).

Пример 2. Пусть теперь в пространстве (x, y, z) задана выпуклая область G с гладкой границей Γ , изображенная на рис. 17.2. Будем считать, что ω есть проекция G на плоскость (x, y) . Поместим G внутри цилиндри-

ческого тела $\Pi = \{(x, y, z) : (x, y) \in \omega\}$, которое (вместе с G) будем считать ориентируемым многообразием

$$x = x, \quad y = y, \quad z = z, \quad (x, y, z) \in \Pi.$$

Последнее можно записать еще через параметры $(v, x', y) \rightleftharpoons (x, y, z)$ при помощи уравнений

$$x = -x', \quad y = y, \quad z = -v + \varphi(-x', y), \\ (x', y) \in \omega', \quad -\infty < v < \infty,$$

где ω' — соответствующая область, с якобианом

$$\frac{D(x, y, z)}{D(v, x', y)} = \begin{vmatrix} 0 & -1 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \\ 1 & -\varphi'_x(-x', y) & \varphi'_y(-x', y) \end{vmatrix} = 1$$

или через параметры $(v, x, y) \rightleftharpoons (x, y, z)$ при помощи уравнений

$$x = x, \quad y = y, \quad z = v + \psi(x, y), \quad (x, y) \in \omega, \quad -\infty < v < \infty,$$

с якобианом

$$\frac{D(x, y, z)}{D(v, x, y)} = \begin{vmatrix} 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \\ 1 & \psi'_x & \psi'_y \end{vmatrix} = 1.$$

Так как к тому же в окрестностях γ_1 и γ_2 точки (v, x', y) , соответственно (v, x, y) с $v > 0$ переходят вовне G , то уравнения

$$x = -x', \quad y = y, \quad z = \varphi(-x', y), \quad (x', y) \in \omega', \\ x = x, \quad y = y, \quad z = \psi(x, y), \quad (x, y) \in \omega,$$

определяют соответственно куски γ_1 и γ_2 границы Γ вместе с их ориентацией, согласованной с ориентацией G по нашему правилу.

Условимся нормаль \mathbf{n} (вообще не единичную) к поверхности $\mathbf{r}(u, v)$ определять по формуле $\mathbf{n} = \mathbf{r}_u \times \mathbf{r}_v$. Тогда для куска γ_1 $n_z = -1$, а для куска γ_2 $n_z = 1$, т. е. в обоих случаях нормаль направлена вовне G . Мы пришли к выводу, что формальное правило согласования ориентаций, примененное к данному конкретному случаю G , Γ , свелось к тому, что надо считать, что положительно ориентированной трехмерной области G соответствует ее поверхность Γ , ориентированная внешней нормалью.

Впрочем, полное обоснование данного вывода требует подобного рассмотрения еще кусков Γ , покрывающих край γ_1 (в данном случае см. рис. 17.2, являющийся также краем γ_2).

Пример 3. Рассмотрим гладкую поверхность S' , определяемую уравнением

$$z = f(x, y), \quad (x, y) \in \Omega, \quad (25)$$

где Ω — плоская область, и принадлежащую ей поверхность S ,

$$z = f(x, y), \quad (x, y) \in \omega \subset \bar{\omega} \subset \Omega,$$

где ω — область (возможно, многосвязная) с гладкой границей γ . Край S , т. е. $\Gamma = \partial S = S - S$, есть очевидно, гладкая кривая. Будем считать, что поверхность S' (следовательно, и S) ориентирована уравнением (25). Тогда проекция на ось z ее нормали $\mathbf{n} = \mathbf{r}_x \times \mathbf{r}_y$ ($\mathbf{r} = x\mathbf{i} + y\mathbf{j} + f\mathbf{k}$) равна 1, т. е. S ориентирована нормалью, образующей острый угол с положительным направлением оси z . Если применить правило штопора, то в правой системе координат (x, y, z) ориентация S индуцирует ориентацию Γ и ее проекции

Γ_2 на $z = 0$, выражающую, что точка, движущаяся по Γ_2 в направлении обхода Γ_2 , оставляет ω слева. К этому же выводу приходим, если будем согласовывать ориентации S и Γ , пользуясь формальным правилом.

В самом деле, в окрестности произвольной точки кривая Γ имеет вид $y = \varphi(x)$ или $x = \psi(y)$, $z = f(x, y)$. Пусть для определенности это будет $y = \varphi(x)$. Поверхность с сохранением ориентации может быть записана также через параметры $(v, x) \rightleftharpoons (x, y)$, связанные с (x, y) уравнениями

$$x = x, \quad y = -v + \varphi(x), \quad \frac{D(x, y)}{D(v, x)} = \begin{vmatrix} 0 & 1 \\ -1 & \varphi'(x) \end{vmatrix} = 1.$$

Пусть точкам (v, x) с малым $v > 0$ соответствуют точки $S' - 5$. Тогда уравнения $x = x, y = \varphi(x)$ определяют ориентацию Γ_1 , и при возрастании параметра x мы будем двигаться по Γ_2 в направлении ориентации Γ_2 . Ясно, что при этом точки $(x, y) \in \omega$, которые соответствуют $v > 0$, будут оставаться слева.

З а м е ч а н и е. Пусть k -мерное многообразие S принадлежит области $\Omega \subset R_n$ точек $x = (x_1, \dots, x_n)$, которая переходит на область $\Omega' \subset R'_n$ точек $\xi = (\xi_1, \dots, \xi_n)$ при помощи взаимно однозначного и непрерывно дифференцируемого в обе стороны преобразования

$$\xi_i = \psi_i(x_1, \dots, x_n) = \psi_i(x), \quad x \in \Omega, \quad i = 1, \dots, n. \quad (26)$$

Тогда если

$$x_i = \varphi_i(u_1, \dots, u_k) = \varphi_i(u), \quad u \in \omega, \quad i = 1, \dots, n, \quad (27)$$

есть описание некоторого куска $\sigma \subset S$ в пространстве R_n , то

$$\xi_i = \psi_i(\varphi_1(u), \dots, \varphi_n(u)) = F_i(u), \quad u \in \omega, \quad i = 1, \dots, n, \quad (28)$$

— его описание в пространстве R'_n . Ведь уравнения (28) устанавливают взаимно однозначное соответствие $\xi \rightleftharpoons u$, функции $F_i(u)$ непрерывно дифференцируемы вместе с φ_i и ψ_i и ранг матрицы $\left\| \frac{\partial F_i}{\partial u_j} \right\|$ равен k , потому что k ее строк $\left\{ \frac{\partial F_1}{\partial u_j}, \dots, \frac{\partial F_n}{\partial u_j} \right\}$, $j = 1, \dots, k$, можно рассматривать как k n -мерных векторов, полученных при помощи невырожденного линейного преобразования (с определителем

$\left| \frac{\partial \psi_i}{\partial x_s} \right| \neq 0$) из k линейно независимых между собой векторов $\left\{ \frac{\partial \varphi_1}{\partial u_j}, \dots, \frac{\partial \varphi_n}{\partial u_j} \right\}$.

Легко видеть, что если S ориентировано в R_n и локальное описание S вида (27) преобразовать в описание вида (28), то последнее задает определенную (соответствующую) ориентацию S в R'_n . Далее, если L_k есть край ориентированного многообразия L_{k+1} , то высказанное выше правило передачи ориентации с L_{k+1} на L_k , применимое как в R_n , так и в R'_n , таково, что оно не нарушает это соответствие.

§ 17.3. Дифференциальные формы

Дифференциальной формой (короче формой) k -го порядка ($k = 1, 2, \dots$), определенной на открытом множестве $\Omega \subset R_n$, называется конечная сумма

$$\mathfrak{A} = \sum a(x) dx_{i_1} \dots dx_{i_k}, \quad x \in \Omega, \quad (1)$$

где $a(x)$ — функции — коэффициенты формы, а $dx_{i_1}, \dots, dx_{i_k}$ — символы, дифференциалы, соответствующие индексам i_1, \dots, i_k удовлетворяющим неравенствам $1 \leq i_s \leq n$, если эта сумма подчиняется специальным условиям, излагаемым ниже.

Формой нулевого порядка на Ω называют произвольную функцию $a(x)$, определенную на Ω .

Будем считать коэффициенты $a(x)$ непрерывными или непрерывно дифференцируемыми столько раз, сколько будет нужно. Конечно, в каждом члене $a(x) dx_{i_1}, \dots, dx_{i_k}$ коэффициенты $a(x)$, вообще говоря, различны так же, как, вообще говоря, различны системы индексов i_1, \dots, i_k , но они могут и совпадать.

1. Следующие операции над формой \mathfrak{A} , называемые допустимыми, по определению не изменяют ее:

а) Замена местами слагаемых в сумме (1).

б) Замена слагаемого

$$a(x) dx_{i_1} \dots dx_{i_k} \quad (2)$$

суммой

$$a_1(x) dx_{i_1} \dots dx_{i_k} + a_2(x) dx_{i_1} \dots dx_{i_k}, \quad a(x) = a_1(x) + a_2(x) \quad (3)$$

или, наоборот, замена (3) на (2).

в) Выбрасывание из (1) слагаемого, содержащего два равных дифференциала ($i_r = i_s, r \neq s$) или коэффициент $a(x) \equiv 0$ (см. также д)).

г) Перемена местами двух дифференциалов в каком-либо члене суммы (1), сопровождаемая изменением знака $a(x)$.

д) Если в результате применения операций а)–г) над \mathfrak{A} в конечном числе все члены \mathfrak{A} исчезнут, то форма \mathfrak{A} называется нулевой и обозначается через θ . В частности, это будет в случае, если все слагаемые \mathfrak{A} имеют два равных дифференциала, как это имеет место при $k > n$, или в случае, если все коэффициенты формы $a(x) = 0$ на Ω .

Очевидно, что форму \mathfrak{A} порядка k , применяя к ней допустимые операции, можно свести к каноническому виду

$$\mathfrak{A} = \sum_{i_1 < \dots < i_k} a_{i_1, \dots, i_k}(x) dx_{i_1} \dots dx_{i_k}, \quad (1')$$

где сумма распространена на все сочетания по k из чисел $1, \dots, n$, расположенных в скалярном порядке.

Для данной формы \mathfrak{A} ее каноническое выражение очевидно единственно, если не считать порядок расположения ее слагаемых.

2. Если \mathfrak{A} и \mathfrak{B} — формы порядка k , то *сумма* $\mathfrak{A} + \mathfrak{B}$ есть форма, получаемая, если слагаемые \mathfrak{A} и \mathfrak{B} объединить и считать слагаемыми $\mathfrak{A} + \mathfrak{B}$, а *разность* $\mathfrak{A} - \mathfrak{B}$ есть сумма $\mathfrak{A} + (-\mathfrak{B})$, где $-\mathfrak{B}$ есть форма, получаемая из формы \mathfrak{B} , если коэффициенты $a(x)$ последней заменить на $-a(x)$. В частности, если каноническое выражение \mathfrak{A} определяется суммой (1'), а каноническое выражение \mathfrak{B} — суммой

$$\mathfrak{B} = \sum_{i_1 < \dots < i_k} b_{i_1, \dots, i_k}(x) dx_{i_1} \dots dx_{i_k}, \quad (4)$$

$$\text{то } \mathfrak{A} \pm \mathfrak{B} = \sum_{i_1 < \dots < i_k} (a_{i_1, \dots, i_k} \pm b_{i_1, \dots, i_k}) dx_{i_1} \dots dx_{i_k}.$$

Мы уже не будем останавливаться на формальном доказательстве того факта, что указанные определения суммы и разности не зависят от (допустимых) способов задания \mathfrak{A} и \mathfrak{B} .

3. *Произведение* $\mathfrak{A}\mathfrak{B}$ двух форм *)

$$\mathfrak{A} = \sum a dx_{i_1} \dots dx_{i_k}, \quad (5)$$

$$\mathfrak{B} = \sum b dx_{j_1} \dots dx_{j_s}, \quad (6)$$

вообще говоря, разных измерений k и s определяется как результат почленного перемножения буквенных выражений, стоящих справа в (5), (6), однако с сохранением порядка следования дифференциалов. При этом коэффициенты a и b считаются перестановочными с дифференциалами. В частности, в случае канонических записей \mathfrak{A} (см. 1') и $\mathfrak{B} = \sum_{j_1 < \dots < j_s} b_{j_1, \dots, j_s} dx_{j_1} \dots dx_{j_s}$

$$\mathfrak{A}\mathfrak{B} = \sum_{i_1 < \dots < i_k} \sum_{j_1 < \dots < j_s} a_{i_1, \dots, i_k} b_{j_1, \dots, j_s} dx_{i_1} \dots dx_{i_k} dx_{j_1} \dots dx_{j_s}. \quad (6')$$

В частности, $\mathfrak{A}\mathfrak{B} = 0$ при $k + s > n$.

Мы не останавливаемся на формальном доказательстве того факта, что при любых исходных видах форм \mathfrak{A} и \mathfrak{B} (получаемых один из другого с помощью конечного числа допустимых операций) их произведение дает сумму, которая допустимыми преобразованиями приводится к виду (6').

4. *Дифференциалом формы **)* (1) называется форма

$$d\mathfrak{A} = \sum_{j=1}^n \frac{\partial a(x)}{\partial x_j} dx_j dx_{i_1} \dots dx_{i_k} \quad (7)$$

*) Произведение форм называют еще *внешним произведением форм*.

***) Дифференциал формы называют еще *внешним дифференциалом формы*.

порядка $k+1$. Можно проверить, что это определение не зависит от способа задания \mathfrak{A} .

Ясно, что

$$d d\mathfrak{A} = d^2\mathfrak{A} = \sum_{s,j} \sum \frac{\partial^2 a}{\partial x_s \partial x_j} dx_s dx_j dx_{i_1} \dots dx_{i_k} = 0,$$

потому что эта сумма состоит из пар слагаемых

$$\frac{\partial^2 a}{\partial x_s \partial x_j} dx_s dx_j dx_{i_1} \dots dx_{i_k} + \frac{\partial^2 a}{\partial x_j \partial x_s} dx_j dx_s dx_{i_1} \dots dx_{i_k}.$$

Полезно ввести символическую дифференциальную форму первого порядка (операцию)

$$d = \sum_{i=1}^n \frac{\partial}{\partial x_i} dx_i.$$

Тогда, очевидно, $d\mathfrak{A}$ есть (символическое) произведение форм d и \mathfrak{A} . Естественно считать, что

$$d^2 = dd = \sum_{i,j} \frac{\partial^2}{\partial x_i \partial x_j} dx_i dx_j = 0$$

и тогда $d^2\mathfrak{A} = dd\mathfrak{A} = 0$ можно рассматривать как произведение символической формы d^2 на \mathfrak{A} .

5. Преобразование формы \mathfrak{A} (1) к новой переменной $\mathbf{u} = (u_1, \dots, u_n)$ при помощи непрерывно дифференцируемых функций

$$x_i = \psi_i(u_1, \dots, u_n) \quad (i = 1, \dots, n)$$

производится согласно следующему правилу (пояснения ниже):

$$\begin{aligned} \mathfrak{A} &= \sum a(x) dx_{i_1} \dots dx_{i_k} = \sum a(\mathbf{u}) \sum_{j_1=1}^n \frac{\partial x_{i_1}}{\partial u_{j_1}} du_{j_1} \dots \sum_{j_k=1}^n \frac{\partial x_{i_k}}{\partial u_{j_k}} du_{j_k} = \\ &= \sum a(\mathbf{u}) \sum_{j_1, \dots, j_k} \frac{\partial x_{i_1}}{\partial u_{j_1}} \dots \frac{\partial x_{i_k}}{\partial u_{j_k}} du_{j_1} \dots du_{j_k} = \\ &= \sum a(\mathbf{u}) \sum_{s_1 < \dots < s_k} \frac{D(x_{i_1}, \dots, x_{i_k})}{D(u_{s_1}, \dots, u_{s_k})} du_{s_1} \dots du_{s_k}. \quad (8) \end{aligned}$$

В коэффициентах a произведена замена $x_i = \psi_i(\mathbf{u})$ ($i = 1, \dots, n$) и результат обозначен через $a(\mathbf{u})$.

Определение преобразования переменной от \mathbf{x} к \mathbf{u} дано вторым равенством цепи: объявляется, что полученное выражение есть дифференциальная форма порядка k по \mathbf{u} . Дальнейшие равенства автоматически следуют из этого определения. В четвертом члене цепи функции $\frac{\partial x_{i_s}}{\partial u_{j_r}}$ (множители коэффициентов формы) вынесены

перед дифференциалами. В четвертом выражении (члене) цепи члены суммы \sum_{j_1, \dots, j_k} , соответствующие системам j_1, \dots, j_k , содержащим равные $j_s = j_r$ ($s \neq r$), можно выбросить, потому что это выражение есть форма. Далее, задается произвольная система из k индексов $1 \leq s_1 < s_2 < \dots < s_k \leq n$, и из суммы \sum_{j_1, \dots, j_k} выбираются только те слагаемые, которые соответствуют всевозможным перестановкам элементов (s_1, \dots, s_k) . В этих слагаемых упорядочиваются дифференциалы в порядке возрастания индексов ($s_1 < s_2 < \dots < s_k$), в результате в силу свойств формы перед этими слагаемыми возникнут соответствующие знаки \pm , как раз такие, что после вынесения из всех этих слагаемых за скобки множителя $du_{s_1} \dots du_{s_k}$ выражение в скобках объединяется в определитель

$$\frac{D(x_{i_1}, \dots, x_{i_k})}{D(u_{s_1}, \dots, u_{s_k})}. \quad (9)$$

Этим объясняется последнее равенство цепи.

Заметим, что если

$$a(x) dx_{i_1} \dots dx_{i_k} = a_1(x) dx_{i_1} \dots dx_{i_k} + a_2(x) dx_{i_1} \dots dx_{i_k} \quad (10)$$

$$(a = a_1 + a_2),$$

то преобразование от x к u по правилу (8) левой части (10) и преобразование слагаемых правой части (10) находятся в аналогичной связи:

$$a(u) \sum_{j_1 < \dots < j_k} \frac{D(x_{i_1}, \dots, x_{i_k})}{D(u_{j_1}, \dots, u_{j_k})} du_{j_1} \dots du_{j_k} =$$

$$= a_1(u) \sum_{j_1 < \dots < j_k} \frac{D(x_{i_1}, \dots, x_{i_k})}{D(u_{j_1}, \dots, u_{j_k})} du_{j_1} \dots du_{j_k} +$$

$$+ a_2(u) \sum_{j_1 < \dots < j_k} \frac{D(x_{i_1}, \dots, x_{i_k})}{D(u_{j_1}, \dots, u_{j_k})} du_{j_1} \dots du_{j_k}. \quad (11)$$

Далее, если левая часть (10) содержит два равных дифференциала, то все определители, входящие в левую часть (11), равны нулю; если же в левой части (10) поменять местами два дифференциала, то она приобретает знак минус, а ее преобразование тоже приобретает знак минус. Ведь у всех определителей в левой части (11) поменяются местами две разные строки. Это замечание показывает, что правило (8) замены x на u приводит к одной и той же дифференциальной форме (по u), независимо от того, в каком (допустимом) виде задана форма \mathcal{A} (по x).

Заметим, что переход от \mathbf{x} к \mathbf{u} , а затем от \mathbf{u} к $\mathbf{u}' = (u'_1, \dots, u'_n)$ (по правилу (8)) приводит к тому же результату, что и непосредственный переход от \mathbf{x} к \mathbf{u}' . В самом деле, воспользовавшись формой перехода, записанной в четвертом члене (8), будем иметь

$$\begin{aligned} \mathfrak{A} &= \sum a(\mathbf{u}) \sum_{j_1, \dots, j_k} \frac{\partial x_{i_1}}{\partial u_{j_1}} \dots \frac{\partial x_{i_k}}{\partial u_{j_k}} du_{j_1} \dots du_{j_k} = \\ &= \sum a(\mathbf{u}') \sum_{j_1, \dots, j_k} \sum_{s_1, \dots, s_k} \frac{\partial x_{i_1}}{\partial u_{j_1}} \dots \frac{\partial x_{i_k}}{\partial u_{j_k}} \frac{\partial u_{j_1}}{\partial u'_{s_1}} \dots \frac{\partial u_{j_k}}{\partial u'_{s_k}} du'_{s_1} \dots du'_{s_k} = \\ &= \sum a(\mathbf{u}') \sum_{s_1, \dots, s_k} \frac{\partial x_{i_1}}{\partial u'_{s_1}} \dots \frac{\partial x_{i_k}}{\partial u'_{s_k}} du'_{s_1} \dots du'_{s_k}. \end{aligned}$$

ПОТОМУ ЧТО

$$\frac{\partial x_{i_m}}{\partial u'_{s_m}} = \sum_{j_m=1}^n \frac{\partial x_{i_m}}{\partial u_{j_m}} \frac{\partial u_{j_m}}{\partial u'_{s_m}}.$$

Правило (8) инвариантно по отношению к операциям $\mathfrak{A} \pm \mathfrak{B}$, $\mathfrak{A}\mathfrak{B}$, $d\mathfrak{A}$. Это утверждение, например, в случае $\mathfrak{A}\mathfrak{B}$, надо понимать в том смысле, что произведение преобразований \mathfrak{A} и \mathfrak{B} по правилу (8) есть преобразование $\mathfrak{A}\mathfrak{B}$ по этому правилу. Снова, чтобы убедиться в справедливости этого утверждения, применим правило в виде четвертого члена цепи (8), при этом достаточно взять исходные формы в каноническом виде. Имеем (пояснение ниже)

$$\begin{aligned} &\sum_{i_1 < \dots < i_k} a_{i_1, \dots, i_k}(\mathbf{u}) \sum_{\mu_1, \dots, \mu_k} \frac{\partial x_{i_1}}{\partial u_{\mu_1}} \dots \frac{\partial x_{i_k}}{\partial u_{\mu_k}} du_{\mu_1} \dots du_{\mu_k} \times \\ &\times \sum_{j_1 < \dots < j_s} b_{j_1, \dots, j_s}(\mathbf{u}) \cdot \sum_{\nu_1, \dots, \nu_s} \frac{\partial x_{j_1}}{\partial u_{\nu_1}} \dots \frac{\partial x_{j_s}}{\partial u_{\nu_s}} du_{\nu_1} \dots du_{\nu_s} = \\ &= \sum_{i_1 < \dots < i_k} \sum_{j_1 < \dots < j_s} a_{i_1, \dots, i_k}(\mathbf{u}) b_{j_1, \dots, j_s}(\mathbf{u}) \sum_{\mu_1, \dots, \mu_k} \sum_{\nu_1, \dots, \nu_s} \frac{\partial x_{i_1}}{\partial u_{\mu_1}} \dots \\ &\dots \frac{\partial x_{i_k}}{\partial u_{\mu_k}} \frac{\partial x_{j_1}}{\partial u_{\nu_1}} \dots \frac{\partial x_{j_s}}{\partial u_{\nu_s}} du_{\mu_1} \dots du_{\mu_k} du_{\nu_1} \dots du_{\nu_s} = \\ &= \sum_{i_1 < \dots < i_k} \sum_{j_1 < \dots < j_s} a_{i_1, \dots, i_k}(\mathbf{x}) b_{j_1, \dots, j_s}(\mathbf{x}) dx_{i_1} \dots dx_{i_k} dx_{j_1} \dots dx_{j_s} = \mathfrak{A}\mathfrak{B}. \end{aligned}$$

В первом члене цепи написано произведение форм \mathfrak{A} и \mathfrak{B} по \mathbf{u} , во втором фактически произведено почленное перемножение слагаемых \mathfrak{A} и \mathfrak{B} согласно правилу умножения форм (по \mathbf{u}). Полученный результат согласно (8) (см. второй член цепи (8)) есть форма

порядка $k + s$ по \mathbf{u} , являющаяся преобразованием от \mathbf{x} к \mathbf{u} (по правилу (8)) формы, записанной в предпоследнем члене цепи, т. е. $\mathfrak{A}\mathfrak{B}$.

Пусть еще

$$\mathfrak{A} = \sum a dx_{i_1} \dots dx_{i_k}, \quad \mathfrak{B} = \sum b dx_{j_1} \dots dx_{j_l}$$

— формы, причем первая порядка k , а порядок второй не имеет значения. Тогда

$$d(\mathfrak{A}\mathfrak{B}) = d\mathfrak{A} \cdot \mathfrak{B} + (-1)^k \mathfrak{A} d\mathfrak{B}. \quad (12)$$

Действительно,

$$\begin{aligned} d(\mathfrak{A}\mathfrak{B}) &= \sum \sum_j \sum \frac{\partial(ab)}{\partial x_j} dx_j dx_{i_1} \dots dx_{i_k} dx_{j_1} \dots dx_{j_l} = \\ &= \sum \sum_j \sum \frac{\partial a}{\partial x_j} dx_j dx_{i_1} \dots dx_{i_k} b dx_{j_1} \dots dx_{j_l} + \\ &+ (-1)^k \sum \sum_j \sum a dx_{i_1} \dots dx_{i_k} \frac{\partial b}{\partial x_j} dx_j dx_{j_1} \dots dx_{j_l} = \\ &= d\mathfrak{A} \cdot \mathfrak{B} + (-1)^k \mathfrak{A} \cdot d\mathfrak{B}. \end{aligned}$$

Теперь уже нетрудно доказать еще один важный факт, заключающийся в том, что введенное выше определение (см. (7)) дифференциала формы \mathfrak{A} инвариантно по отношению к любым переменным $\mathbf{u}(x_i = \varphi_i(u_1, \dots, u_n), i = 1, \dots, n)$. Иначе говоря, преобразование к \mathbf{u} заданной по \mathbf{x} формы $d\mathfrak{A}$ приводит к выражению

$$d\mathfrak{A} = \sum_{j_1} \dots \sum_{j_k} \sum_{j_l} \frac{\partial}{\partial u_l} \left(a \frac{\partial x_{i_1}}{\partial u_{j_1}} \dots \frac{\partial x_{i_k}}{\partial u_{j_k}} \right) du_l du_{j_1} \dots du_{j_k}.$$

При $k = 0$ инвариантность тривиальна:

$$\mathfrak{A} = f(\mathbf{x}) = f(x_1, \dots, x_n),$$

$$\begin{aligned} d\mathfrak{A} &= \sum_{j=1}^n \frac{\partial f}{\partial x_j} dx_j = \sum_{j=1}^n \frac{\partial f}{\partial x_j} \sum_{s=1}^n \frac{\partial x_j}{\partial u_s} du_s = \\ &= \sum_{s=1}^n \left(\sum_{j=1}^n \frac{\partial f}{\partial x_j} \frac{\partial x_j}{\partial u_s} \right) du_s = \sum_{s=1}^n \frac{\partial f}{\partial u_s} du_s. \end{aligned}$$

Пусть теперь инвариантность $d\mathfrak{A}$ установлена для $k = 0, 1, \dots$, докажем ее для $k + 1$. Достаточно рассмотреть простейшую форму $(k + 1)$ -го порядка (пояснения ниже):

$$\mathfrak{A} = a(\mathbf{x}) dx_{i_1} \dots dx_{i_{k+1}} = a(\mathbf{x}) dx_{i_1} \dots dx_{i_k} \cdot dx_{i_{k+1}}.$$

Согласно формуле (12) ($d^2 = 0$)

$$\begin{aligned} d\mathfrak{A} &= d(a(\mathbf{x}) dx_{i_1} \dots dx_{i_k}) dx_{i_{k+1}} + \\ &+ (-1)^k a(\mathbf{x}) dx_{i_1} \dots dx_{i_k} d(dx_{i_{k+1}}) = d(a(\mathbf{x}) dx_{i_1} \dots dx_{i_k}) dx_{i_{k+1}}, \end{aligned}$$

и мы представили $d\mathcal{A}$ в виде произведения дифференциала формы порядка k на дифференциал формы $(x_{i_{k+1}})$ порядка 0. Оба множителя инвариантны, но произведение любых форм тоже, как мы знаем, инвариантно.

Пусть L_k есть k -мерное ориентированное дифференцируемое многообразие, описываемое функциями $(i = 1, \dots, n)$

$$x_i = f_i(u_1, \dots, u_k), \quad (u_1, \dots, u_k) \in G \cong L_k, \quad (13)$$

имеющими равномерно непрерывные частные производные на ограниченном открытом множестве G . Будем предполагать, что $L_k \subset \subset \Omega \subset R_n$, где Ω — область, на которой задана дифференциальная форма \mathcal{A} порядка k (см. (1), $a(x)$ непрерывны на Ω).

Интеграл от формы \mathcal{A} по L_k определяется как обычный кратный интеграл

$$\int_{L_k} \mathcal{A} = \sum_G \int_G a(\mathbf{u}) \frac{D(x_{i_1}, \dots, x_{i_k})}{D(u_1, \dots, u_k)} du_1 \dots du_k, \quad (14)$$

$$a(\mathbf{u}) = a(f_1(\mathbf{u}), \dots, f_n(\mathbf{u})),$$

который, вообще говоря, придется понимать в лебеговом смысле, а если G измеримо по Жордану, то и в римановом.

Это определение не зависит от выбора допустимых (не меняющих ориентацию L_k) параметров $\mathbf{u}' = (u'_1, \dots, u'_k) \in G' \cong G$, т. е. связанных с \mathbf{u} непрерывно дифференцируемо в обе стороны и с положительным якобианом $\left(\frac{\partial u'_j}{\partial u_s} \right)$ равномерно непрерывны на G), потому что

$$\begin{aligned} \int_{G'} a(\mathbf{u}') \frac{D(x_{i_1}, \dots, x_{i_k})}{D(u'_1, \dots, u'_k)} du'_1 \dots du'_k &= \\ = \int_G a(\mathbf{u}) \frac{D(x_{i_1}, \dots, x_{i_k})}{D(u'_1, \dots, u'_k)} \frac{D(u'_1, \dots, u'_k)}{D(u_1, \dots, u_k)} du_1 \dots du_k &= \\ = \int_G a(\mathbf{u}) \frac{D(x_{i_1}, \dots, x_{i_k})}{D(u_1, \dots, u_k)} du_1 \dots du_k & \quad (15) \end{aligned}$$

(см. теорему 4 § 12.16 и в общем случае § 19.3, свойство 22).

Если же якобиан отрицательный, то во втором члене (15), а за ним и в третьем, появится знак минус, поэтому при перемене ориентации L_k интеграл от \mathcal{A} по L_k меняет знак на противоположный.

Важно еще заметить, что если в \mathcal{A} произвести замену переменных $\mathbf{x} \cong \mathbf{x}'$ при помощи непрерывно дифференцируемого в обе

стороны преобразования, то интеграл $\int_{L_k} \mathfrak{A}$, выраженный в терминах x' , остается инвариантным, т. е. равным правой части (14). В самом деле, в переменных x' форма \mathfrak{A} имеет вид

$$\mathfrak{A} = \sum a(x') \sum_{j_1 < \dots < j_k} \frac{D(x_{i_1}, \dots, x_{i_k})}{D(x'_{j_1}, \dots, x'_{j_k})} dx'_{j_1} \dots dx'_{j_k},$$

и интеграл от нее по L_k (в переменных x') равен

$$\begin{aligned} \sum_G \int a(u) \sum_{j_1 < \dots < j_k} \frac{D(x_{i_1}, \dots, x_{i_k})}{D(x'_{j_1}, \dots, x'_{j_k})} \frac{D(x'_{j_1}, \dots, x'_{j_k})}{D(u_1, \dots, u_k)} du_1 \dots du_k = \\ = \sum_G \int a(u) \frac{D(x_{i_1}, \dots, x_{i_k})}{D(u_1, \dots, u_k)} du_1, \dots, du_k, \end{aligned}$$

т. е. он равен интегралу от \mathfrak{A} в переменных x .

Можно еще рассматривать кусок $\sigma \subset L_k$, описываемый функциями (13), когда параметр u пробегает измеримое множество $e \subset G$, и интеграл от формы \mathfrak{A} порядка k по σ определить по формуле, аналогичной (14):

$$\int_{\sigma} \mathfrak{A} = \sum_e \int a(u) \frac{D(x_{i_1}, \dots, x_{i_k})}{D(u_1, \dots, u_k)} du_1, \dots, du_k. \quad (16)$$

Это определение очевидно тоже инвариантно относительно замены переменных $x \rightleftharpoons x'$ при помощи непрерывно дифференцируемого в обе стороны преобразования и не зависит от допустимых параметров (см. § 19.3, свойство 22). Естественно назвать σ *ориентированным (согласовано с L_k) измеримым куском L_k* .

Пусть теперь ориентированное многообразие L_k может быть покрыто конечным числом (согласовано с L_k) ориентированных многообразий σ_s :

$$L_k = \sum_{s=1}^N \sigma_s,$$

каждое из которых описывается функциями

$$x_i = f_i^s(u^s), \quad u^s \in G^s; \quad i = 1, \dots, n, \quad s = 1, \dots, N,$$

имеющими равномерно непрерывные частные производные на ограниченной области G^s . Тогда интеграл от формы \mathfrak{A} (порядка k) по L_k можно определить следующим образом: вводим попарно непересекающиеся ориентированные согласованно (с σ_s или, что все равно, с L_k) измеримые куски $\lambda_s \subset \sigma_s$, сумма которых равна $L_k =$

$= \sum_{s=1}^N \lambda_s$ и полагаем

$$\int_{L_k} \mathfrak{A} = \sum_{s=1}^N \int_{\lambda_s} \mathfrak{A}.$$

Куски λ_s можно определить равенствами

$$\lambda_1 = \sigma_1, \lambda_2 = \sigma_2 - \sigma_2\sigma_1, \dots, \lambda_N = \sigma_N - \sigma_N\sigma_1 - \dots - \sigma_N\sigma_{N-1}.$$

Например, ясно, что $\lambda_2 \in \sigma_2$ и $\sigma_1\sigma_2$ есть многообразие, описываемое параметром $\mathbf{u}^2 \subset \omega$, где $\omega \subset G^2$ — открытое множество (см. лемму 4 § 17.1). Но тогда λ_2 описывается параметром $\mathbf{u}^2 \in G^2 - \omega$, где $G^2 - \omega$ — принадлежащее G^2 измеримое множество и λ_2 есть кусок L_k (измеримый и ориентированный согласованно с L_k).

При любом другом указанном представлении

$$L_k = \sum_{j=1}^M \lambda'_j, \quad \lambda'_j \lambda'_i = 0, \quad j \neq i,$$

$$\sum_{s=1}^N \int_{\lambda_s} \mathfrak{A} = \sum_{s=1}^N \sum_{j=1}^M \int_{\lambda_s \lambda'_j} \mathfrak{A} = \sum_{j=1}^M \int_{\lambda'_j} \mathfrak{A}.$$

Надо учесть, что если куски λ_s и λ'_j пересекаются, то они соответственно принадлежат пересекающимся многообразиям σ_s, σ'_j , описываемым параметрами $\mathbf{u}^s \in G^s, \mathbf{u}^{j'} \in G^{j'}$. При этом сами куски λ_s, λ'_j описываются через $\mathbf{u}^s \in e^s \subset G^s, \mathbf{u}^{j'} \in e^{j'} \subset G^{j'}$, где $e^s, e^{j'}$ измеримы. В силу упомянутой леммы многообразие $\sigma_s \sigma'_j$ описывается параметром $\mathbf{u}^s \in \omega^s$, либо параметром $\mathbf{u}^{j'} \in \omega^{j'}$. Оба параметра находятся во взаимно однозначном непрерывно дифференцируемом (равномерно) в обе стороны соответствии с положительным якобианом (σ^s и $\sigma^{j'}$ ориентированы согласованно!).

Пересечение $e^s \omega^s$ есть измеримое множество точек \mathbf{u}^s , переходящее при помощи этого соответствия на измеримое же (см. § 19.3, свойство 22) множество $(e^s \omega^s)'$ точек $\mathbf{u}^{j'}$. Пересечение последнего с $e^{j'}$ есть в свою очередь измеримое множество точек $\mathbf{u}^{j'}$, которому, очевидно, соответствует множество $\lambda_s \lambda'^{j'} \subset L_k$. Но тогда $\lambda_s \lambda'^{j'}$ есть кусок L_k .

В заключение отметим очевидное равенство

$$\int_{L_k} (\alpha \mathfrak{A} + \beta \mathfrak{B}) = \alpha \int_{L_k} \mathfrak{A} + \beta \int_{L_k} \mathfrak{B},$$

где α, β — числа и $\mathfrak{A}, \mathfrak{B}$ — формы порядка k .

З а м е ч а н и е. Отметим, что определенный выше интеграл $\int_{L_k} \mathfrak{A}$ от k -мерной формы \mathfrak{A} по ориентируемому k -мерному многообразию инвариантен по отношению к преобразованию координат $x \rightleftharpoons x'$, непрерывно дифференцируемому в обе стороны. Это следует из инвариантности составляющих этот интеграл слагаемых $\int_{\lambda_s} \mathfrak{A}$.

Подчеркнем, что указанное инвариантное свойство интеграла $\int_{L_k} \mathfrak{A}$ есть одно из фундаментальнейших свойств дифференциальных форм.

Пример 1. Интеграл от одномерной формы

$$\mathfrak{A} = P(x, y, z)dx + Q(x, y, z)dy + R(x, y, z)dz$$

в трехмерном пространстве по ориентированному одномерному дифференцируемому многообразию L_1 :

$$x = \varphi(t), \quad y = \psi(t), \quad z = \chi(t) \quad (0 < t < l),$$

где φ' , ψ' , χ' непрерывны на $[0, l]$, равен

$$\begin{aligned} \int_{L_1} \mathfrak{A} &= \int_0^l (P(\varphi, \psi, \chi) \varphi' + Q(\varphi, \psi, \chi) \psi' + R(\varphi, \psi, \chi) \chi') dt = \\ &= \int_{L_1} (P dx + Q dy + R dz), \end{aligned}$$

т. е. есть криволинейный интеграл от вектора $\mathbf{a} = P\mathbf{i} + Q\mathbf{j} + R\mathbf{k}$ вдоль ориентированной кривой L_1 .

Пример 2. Интеграл от двумерной формы

$$\mathfrak{B} = P(x, y, z) dy dz + Q(x, y, z) dz dx + R(x, y, z) dx dy$$

в трехмерном пространстве по ориентированному двумерному многообразию L_2 :

$$x = \varphi(u, v), \quad y = \psi(u, v), \quad z = \chi(u, v), \quad (u, v) \in \omega,$$

где φ , ψ , χ имеют непрерывные на ω частные производные, равен

$$\begin{aligned} \int_{L_2} \mathfrak{B} &= \int_{\omega} \int \left[P(\varphi, \psi, \chi) \frac{D(x, z)}{D(u, v)} + Q(\varphi, \psi, \chi) \frac{D(z, x)}{D(u, v)} + \right. \\ &\quad \left. + R(\varphi, \psi, \chi) \frac{D(x, y)}{D(u, v)} \right] du dv = \int_{L_2} \int (P dy dz + Q dz dx + R dx dy), \end{aligned}$$

т. е. интеграл по поверхности, ориентированной нормалью $\mathbf{n} = \mathbf{r}_u \times \mathbf{r}_v$.

Пример 3. Кратный интеграл

$$\int_G f(x, y, z) dx dy dz = \int_{L_3} \mathfrak{B}$$

по трехмерной области G можно трактовать как интеграл от трехмерной формы

$$\mathfrak{B} = f(x, y, z) dx dy dz$$

по трехмерному многообразию $L_3 = G$, ориентированному положительно ($x = x, y = y, z = z$).

§ 17.4. Формула Стокса

Теорема Стокса. Пусть L'_{k+1} — $(k+1)$ -мерное связное ориентированное многообразие, $L_{k+1} \subset \bar{L}_{k+1} \subset L_{k+1}$ — его часть, тоже $(k+1)$ -мерное многообразие, ограниченное, имеющее край, $\partial L_{k+1} = L_k$ — k -мерное связное многообразие, ориентированное согласованно с L_{k+1} (см. правило согласования § 17.2, (18), (19))*).

Тогда для произвольной определенной в области $\Omega \subset R_n$ ($L_{k+1} \subset \Omega$) k -мерной дифференциальной формы \mathfrak{A} имеет место формула Стокса:

$$\int_{L_{k+1}} d\mathfrak{A} = \int_{\partial L_{k+1}} \mathfrak{A}. \quad (1)$$

Доказательство.

1. Рассмотрим сначала простейший случай, когда ориентированный кусок \bar{L}_{k+1} представляет собой $(k+1)$ -мерный куб, определяемый функциями от переменных x_1, \dots, x_{k+1} , записанных в указанном ниже порядке:

$$x_j = x_j, \quad 0 \leq x_j \leq \delta, \quad j = 1, \dots, k+1; \quad x_j = 0, \quad j = k+2, \dots, n. \quad (2)$$

Для прямоугольника доказательство аналогично.

Край ∂L_{k+1} состоит из $2(k+1)$ ориентированных кусков:

$$L_k = \sum_{s=1}^{k+1} (L_0^s \pm L_\delta^s),$$

которые с точностью до ориентации совпадают с кусками, определяемыми функциями

$$\begin{aligned} L_0^{s*} &= \{x_j = x_j, \quad 0 \leq x_j \leq \delta, \quad j = 1, \dots, s-1, s+1, \dots, \\ &\quad \dots, k+1; \quad x_j = 0, \quad j = s, k+2, \dots, n\}, \\ L_\delta^{s*} &= \{x_j = x_j, \quad 0 \leq x_j \leq \delta, \quad j = 1, \dots, s-1, s+1, \dots, k+1, \\ &\quad x_s = \delta, \quad x_j = 0, \quad j = k+2, \dots, n\}. \end{aligned} \quad (3)$$

Чтобы выяснить, как связаны между собой ориентации этих кусков, перенумеруем переменные $x_s, x_1, \dots, x_{s-1}, x_{s+1}, \dots, x_n$, обозначив их соответственно через x_1, \dots, x_n . Якобиан этого преобразования равен $(-1)^{s-1}$. С другой стороны, уравнения (2), где x_j с $j=1, \dots, k+1$ произвольны, при $x_s < \delta$ определяют

*) L_{k+1} может быть многосвязным, § 17.2, (20), (21).

Поэтому надо доказать (4) при разных индексах l_m , удовлетворяющих неравенствам $1 \leq l_m \leq k+1$. Далее, равенство (4) не изменится, если в нем эти индексы переставить местами, расположив в скалярном порядке, ведь тогда все три якобиана в (4) либо не изменят свою величину одновременно, либо одновременно переменяют знак. Поэтому достаточно (4) доказать, например, для такого расположения индексов i_s : $1, 2, \dots, l-1, l+1, \dots, k+1$. В этом случае все слагаемые суммы слева в (4), соответствующие индексам $j \neq l$, равны нулю, потому что для них якобиан слева равен нулю, и потому левая часть (4) еще более упрощается:

$$\begin{aligned} \int_{L_{k+1}} d\mathfrak{A} &= (-1)^{l-1} \int_{\Delta} \left(\frac{\partial a}{\partial x_l} \right)_0 dx_1 \dots dx_{k+1} = \\ &= (-1)^{l-1} \int_0^\delta \dots \int_0^\delta \left(\frac{\partial a}{\partial x_l} \right)_0 dx_1 \dots dx_{k+1} = \\ &= (-1)^{l-1} \int_0^\delta \dots \int_0^\delta [a(x_1, \dots, x_{l-1}, \delta, x_{l+1}, \dots, x_{k+1}, 0, \dots, 0) - \\ &\quad - a(x_1, \dots, x_{l-1}, 0, x_{l+1}, \dots, x_{k+1}, 0, \dots, 0)] dx_1 \dots \\ &\quad \dots dx_{l-1} dx_{l+1} \dots dx_{k+1} = \int_{L_\delta^l} \mathfrak{A} + \int_{L_0^l} \mathfrak{A} = \int_{L_\delta} \mathfrak{A}, \quad (5) \end{aligned}$$

где последнее равенство верно, потому что при $j \neq l$

$$\begin{aligned} \int_{L_0^j} \mathfrak{A} &= \int_{L_0^j} a dx_1 \dots dx_{l-1} dx_{l+1} \dots dx_{k+1} = \\ &= \int_0^\delta \dots \int_0^\delta a \frac{D(x_1, \dots, x_{l-1}, x_{l+1}, \dots, x_{k+1})}{D(x_1, \dots, x_{j-1}, x_{j+1}, \dots, x_{k+1})} dx_1 \dots dx_{j-1} dx_{j+1} \dots dx_{k+1} = 0 \end{aligned}$$

и аналогично $\int_{L_\delta^j} \mathfrak{A} = 0$. Ведь в якобиан правой части входит столбец $\frac{\partial x_j}{\partial x_1}, \dots, \frac{\partial x_j}{\partial x_{j-1}}, \frac{\partial x_j}{\partial x_{j+1}}, \dots, \frac{\partial x_j}{\partial x_{k+1}}$, элементы которого равны нулю.

2. Будем непрерывно дифференцируемые функции и непрерывно дифференцируемые в обе стороны отображения называть просто функциями, соответственно — отображениями.

а) Пусть точка $x^0 \in L_{k+1}$. Тогда после соответствующей перенумерации координат можно определить прямоугольник

$$\Lambda = \{ |x_j - x_j^0| < \delta, j=1, \dots, k+1; |x_j - x_j^0| < \sigma, j=k+2, \dots, n \}$$

и функции $x_j = f_j(x^{k+1})$, $j = k + 2, \dots, n$, $x^{k+1} = (x_1, \dots, x_{k+1}) \in \Delta^{(k+1)} = \{ |x_j - x_j^0| < \delta, j = 1, \dots, k + 1 \}$, описывающие кусок $L_{k+1}\Delta$. Таким образом, $|x_j - f_j(x^{k+1})| < \sigma$, а если δ уменьшить, то заведомо

$$|x_j^0 - f_j(x^{k+1})| < \sigma, x^{k+1} \in \overline{\Delta^{(k+1)}}, j = k + 2, \dots, n.$$

Левые части последних неравенств в силу замкнутости и ограниченности $\overline{\Delta^{(k+1)}}$ на самом деле не превышают некоторого положительного числа $\sigma_1 < \sigma$ и потому, если $\lambda = \sigma - \sigma_1$, то точки x вида

$$x_j = x_j, j = 1, \dots, k + 1; x_j = z_j + f_j(x^{k+1}), \quad (6)$$

$$x^{k+1} \in \Delta^{(k+1)}, |z_j| < \lambda, j = k + 2, \dots, n, \quad (6')$$

образуют множество $\Lambda \subset \Delta$. При помощи (6) открытый прямоугольник (6'), обозначаемый нами через Λ' , отображается на Λ , а $\overline{\Lambda'}$ — на $\overline{\Lambda}$. При этом, принадлежащий Λ' $(k + 1)$ -мерный прямоугольник $\Delta^{(k+1)}$ ($z_j = 0$) отображается на $L_{k+1}\Delta = L_{k+1}\Lambda$, а $\overline{\Delta^{(k+1)}}$ — на $\overline{L_{k+1}\Delta}$. Замена переменных $x_j - x_j^0 = \delta u_j$, $j = 1, \dots, k + 1$; $z_j = \lambda u_j$, $j = k + 2, \dots, n$ отображает Λ' на единичный куб точек u . Отметим еще, что перенумерация координат сводится к отображению $x'_j = x_{s_j}$ ($j = 1, \dots, n$; $1 \leq s_j \leq n$).

б) Пусть теперь $x^0 \in L_h$. Тогда выполняется теорема 1 § 17.2, где надо считать $\Gamma = L_h$, $S = L_{h+1}$. Рассуждая, как выше, если число δ_2 в § 17.2, (1) уменьшить и соответственно подобрать δ_1 (меньшее чем было), то получим прямоугольник, обозначаемый снова через Δ , со следующим свойством. Существуют числа $\lambda, \mu > 0$ такие, что множество Λ точек x вида

$$x_j = x_j, j = 1, \dots, k; x^k \in \Delta^{(k)}, \\ x_{h+1} = v + \varphi(x^k), |v| < \lambda, \quad (7)$$

$$x_j = z_j + f_j(x_1, \dots, x_h, v + \varphi(x^k)), |z_j| < \mu, j = k + 2, \dots, n,$$

принадлежит Δ .

При помощи уравнений (7) прямоугольник $\Lambda'(x^k \in \Delta^{(k)}, |v| < \lambda, |z_j| < \mu)$ пространства $(x_1, \dots, x_h, v, z_{k+2}, \dots, z_n)$ отображается на область Λ , а $\overline{\Lambda'}$ — на $\overline{\Lambda}$ непрерывно дифференцируемо в обе стороны. При этом один из прямоугольников $(x^k \in \Delta^{(k)}, 0 < v < \lambda)$, $(x^k \in \Delta^{(k)}, -\lambda < v < 0)$ переходит на $L_{h+1}\Delta = L_{h+1}\Lambda$ (см. § 17.2, (11), (12)). Его можно простым преобразованием отобразить на куб.

Из а) и б) следует, что произвольную точку $x^0 \in \overline{L_{h+1}}$ можно покрыть областью $G_{x^0} = \Lambda$, которая отображается на некоторую область Λ' другого n -мерного пространства R'_n , а ее замыкание

$\bar{\Lambda}$ — на $\bar{\Lambda}'$, и так, что $\overline{L_{k+1}\Lambda}$ отображается на некоторый $(k+1)$ -мерный куб $\bar{\omega} \in R'_n$. Но тогда (см. замечание в конце § 17.3) для куска $L_{k+1}\Lambda$ верна теорема Стокса

$$\int_{L_{k+1}\Lambda} d\mathfrak{A} = \int_{\partial(L_{k+1}\Lambda)} \mathfrak{A},$$

потому что она верна для куба.

Заметим, что в рассматриваемых случаях край L_k многообразия L_{k+1} представляет собой не многообразие, а замыкание суммы конечного числа не пересекающихся попарно соответственно ориентированных многообразий, и интеграл $\int_{L_k} \mathfrak{A}$ естественным образом определяется как сумма интегралов от \mathfrak{A} по этим многообразиям. Это замечание надо иметь в виду и в дальнейшем.

Так как \bar{L}_{k+1} — ограниченное замкнутое множество, то существует его конечное покрытие G_1, \dots, G_N указанными множествами G_{x^0} . В силу леммы о разбиении единицы (см. далее § 18.4) существует система бесконечно дифференцируемых финитных функций $\varphi_1(x), \dots, \varphi_N(x)$, обладающих следующими свойствами:

- 1) $0 \leq \varphi_j(x) \leq 1$,
- 2) носитель φ_j есть (замкнутое) множество, принадлежащее (открытому) G_j ,

$$3) \sum_1^N \varphi_j(x) = 1 \text{ на } \bar{L}_{k+1}.$$

Но тогда (пояснения ниже)

$$\begin{aligned} \int_{L_{k+1}} d\mathfrak{A} &= \int_{L_{k+1}} d\left(\sum_1^N \varphi_j \mathfrak{A}\right) = \sum_1^N \int_{L_{k+1}} d(\varphi_j \mathfrak{A}) = \sum_1^N \int_{L_{k+1}G_j} d(\varphi_j \mathfrak{A}) = \\ &= \sum_1^N \int_{\partial(L_{k+1}G_j)} \varphi_j \mathfrak{A} = \sum_1^N \int_{L_k G_j} \varphi_j \mathfrak{A} = \sum_1^N \int_{L_k} \varphi_j \mathfrak{A} = \int_{L_k} \sum_1^N \varphi_j \mathfrak{A} = \int_{L_k} \mathfrak{A}. \end{aligned}$$

В первом равенстве этой цепи мы воспользовались свойством 3), второе равенство очевидно, третье верно, потому что форма $\varphi_j \mathfrak{A}$, а вместе с ней и $d(\varphi_j \mathfrak{A})$ равна нулю вне G_j , четвертое верно в силу уже доказанной для элементарных кусков $L_{k+1}G_j$ теоремы Стокса, пятое верно, потому что там, где множество $\partial(L_{k+1}G_j)$ не пересекается с L_k , форма $\varphi_j \mathfrak{A}$ равна нулю, предпоследнее верно, потому что форма $\varphi_j \mathfrak{A}$ равна нулю вне G_j , предпоследнее очевидно, а последнее верно в силу 3).

Примеры. Из общей теоремы Стокса (1) как частные случаи вытекают следующие формулы (пояснения ниже):

$$\iint_{L_2} \left(\frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} \right) dx dy = \int_{\partial L_2} (P dx + Q dy), \quad (8)$$

$$\iiint_{L_3} \left(\frac{\partial P}{\partial x} + \frac{\partial Q}{\partial y} + \frac{\partial R}{\partial z} \right) dx dy dz = \int_{\partial L_3} (P dy dz + Q dz dx + R dx dy), \quad (9)$$

$$\begin{aligned} \iint_{L_2} \left(\frac{\partial R}{\partial y} - \frac{\partial Q}{\partial z} \right) dy dz + \left(\frac{\partial P}{\partial z} - \frac{\partial R}{\partial x} \right) dz dx + \\ + \left(\frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} \right) dx dy \Big] = \int_{\partial L_2} (P dx + Q dy + R dz). \quad (10) \end{aligned}$$

Здесь L_2 — двумерное ограниченное многообразие в (8) плоское, а в (10) в пространстве x, y, z , L_3 — трехмерное ограниченное многообразие в трехмерном пространстве x, y, z , L_2 и ∂L_2 , а также L_3 и ∂L_3 подчиняются условиям теоремы 2 § 17.2 или более общим условиям (см. § 17.2, (20), (21)), разрешающим L_2 и L_3 быть многосвязными. Справедливость равенств (8), (9), (10) следует из общей теоремы Стокса и того факта, что подынтегральная форма в левой части одного из этих равенств есть дифференциал от подынтегральной формы соответствующей правой части, например,

$$\begin{aligned} d(P dx + Q dy) = \\ = \left(\frac{\partial P}{\partial x} dx + \frac{\partial P}{\partial y} dy \right) dx + \left(\frac{\partial Q}{\partial x} dx + \frac{\partial Q}{\partial y} dy \right) dy = \\ = \frac{\partial P}{\partial y} dy dx + \frac{\partial Q}{\partial x} dx dy = \left(\frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} \right) dx dy. \end{aligned}$$

С другой стороны, слева в (8) стоит обычный интеграл по ориентированной области L_2 , а справа — обычный криволинейный интеграл по контуру ∂L_2 , согласованно ориентированному с L_2 (см. § 17.3, примеры), и мы получили известную формулу Грина. Подобные рассуждения показывают, что (9) есть формула Гаусса — Остроградского для области L_3 с гладкой согласованно ориентированной границей, а (10) — обычная формула Стокса для гладкого ориентированного куска поверхности L_2 в трехмерном пространстве.

Заметим, что при элементарном выводе в §§ 13.5, 13.10, 13.11 формул Грина, Гаусса — Остроградского и Стокса предполагалось, что соответствующие области или поверхность могут быть разрезаны на куски специального вида. В данном выводе этого не требуется, так что в этом смысле полученные здесь результаты являются более общими, чем те, которые были получены там.

Теорему Стокса можно распространить на многообразие $L_{h+1} \subset \bar{L}_{h+1} \subset \subset L'_{h+1}$, замыкание которого может быть разрезано гладкими поверхностями на конечное число кусков, каждый из которых можно рассматривать как деформированный посредством непрерывно дифференцируемого в обе стороны преобразования куб. Ориентации их должны быть согласованы, как объяснено в § 13.7 для частного случая кусочно гладкой поверхности.

Мы считали P, Q, R непрерывно дифференцируемыми функциями на соответствующей области, содержащей L_2 или L_3 .

ДОПОЛНИТЕЛЬНЫЕ СВЕДЕНИЯ

§ 18.1. Обобщенное неравенство Минковского

Если E — линейное нормированное пространство и x^1, x^2, \dots — его элементы, то имеет место неравенство

$$\left\| \sum_{k=1}^N x^k \right\| \leq \sum_{k=1}^N \|x^k\|, \quad (1)$$

получаемое по индукции при любом натуральном N из основного неравенства $\|x + y\| \leq \|x\| + \|y\|$, ($x, y \in E$). Далее, если x есть сумма ряда

$$x = x^1 + x^2 + \dots = \sum_1^{\infty} x^k,$$

т. е. если $\left\| x - \sum_1^N x^k \right\| \rightarrow 0$ ($N \rightarrow \infty$), то (см. § 6.3)

$$\begin{aligned} \|x\| &= \lim_{N \rightarrow \infty} \left\| \sum_1^N x^k \right\| \leq \lim_{N \rightarrow \infty} \sum_1^N \|x^k\| = \sum_1^{\infty} \|x^k\|, \\ \|x\| &\leq \|x^1\| + \|x^2\| + \dots, \end{aligned} \quad (2)$$

где ряд справа может и расходиться.

Применяя (1), (2) к элементам пространств l_p и L'_p (или L_p), получим неравенства (Минковского):

$$\left(\sum_{k=1}^{\infty} \left| \sum_{l=1}^m a_{kl} \right|^p \right)^{1/p} \leq \sum_{l=1}^m \left(\sum_{k=1}^{\infty} |a_{kl}|^p \right)^{1/p}, \quad (3)$$

$$\left(\int_{\Omega} \left| \sum_{l=1}^m f_l(x) \right|^p dx \right)^{1/p} \leq \sum_{l=1}^m \left(\int_{\Omega} |f_l(x)|^p dx \right)^{1/p} \quad (4)$$

$$(1 \leq p \leq \infty),$$

где можно считать $m = \infty$, и тогда под суммами $\sum_{l=1}^{\infty} a_{kl} = a_k$ надо

понимать такие числа a_k , что $\sum_1^{\infty} \left| a_k - \sum_{l=1}^m a_{kl} \right|^p \rightarrow 0$ ($m \rightarrow \infty$), так

же как под суммой $\sum_{l=1}^{\infty} f_l(x)$ надо понимать функцию $F(x) \in L'_p(L_p)$,

к которой стремится при $m \rightarrow \infty$ конечная сумма $\sum_{l=1}^m f_l(x)$ в метрике L_p : $\int_{\Omega} \left| F(x) - \sum_{l=1}^m f_l(x) \right|^p dx \rightarrow 0 \quad (m \rightarrow \infty)$.

В неравенстве (4) суммирование $f_l(x)$ происходит по дискретному индексу $l = 1, 2, 3, \dots$. Аналогом его является обобщенное неравенство Минковского

$$\left(\int_G \left(\int_{\Omega} |F(x, y)| dy \right)^p dx \right)^{1/p} \leq \int_{\Omega} \left(\int_G |F(x, y)|^p dx \right)^{1/p} dy \quad (5)$$

$(\Omega \subset R_n, G \subset R_m)$

или, что все равно (если считать, что $F(x, y) = 0$ вне $\Omega \times G$), неравенство

$$\left(\int_{R_m} \left(\int_{R_n} |F(x, y)| dy \right)^p dx \right)^{1/p} \leq \int_{R_n} \left(\int_{R_m} |F(x, y)|^p dx \right)^{1/p} dy, \quad (6)$$

В обобщенном неравенстве Минковского роль индекса l (в (4)) играет непрерывный параметр y , по которому и происходит суммирование (интегрирование).

В самом общем виде неравенство (6) имеет место, когда интегралы понимаются в лебеговом смысле, и тогда, если имеет смысл правая часть (6), то и левая имеет смысл, и выполняется само неравенство.

Ограничимся для простоты случаем функции $F(x, y)$ от двух (скалярных) переменных x, y . Не нарушая общности, можно считать, что $F(x, y) \geq 0$. Будем пока считать, что $F(x, y)$ есть ограниченная, определенная на квадрате $\Delta_N \equiv \{|x|, |y| \leq N\}$ функция, интегрируемая по Лебегу или Риману на Δ_N .

Тогда (пояснения ниже, $\int_{-N}^N = \int$)

$$\begin{aligned} \int \left(\int F(x, y) dy \right)^p dx &= \int \left(\int F(x, y) dy \right)^{p-1} \int F(x, y) dy dx = \\ &= \int \int \left(\int F(x, y) dy \right)^{p-1} F(x, y) dy dx = \\ &= \int \left[\int \left(\int F(x, y) dy \right)^{p-1} F(x, y) dx \right] dy \leq \\ &\leq \int \left(\int \left(\int F(x, y) dy \right)^p dx \right)^{(p-1)/p} \left(\int F(x, y)^p dx \right)^{1/p} dy = \\ &= \left(\int \left(\int F(x, y) dy \right)^p dx \right)^{(p-1)/p} \int \left(\int F(x, y)^p dx \right)^{1/p} dy, \quad (7) \end{aligned}$$

откуда получим требуемое неравенство

$$\left(\int \left(\int F(x, y) dy \right)^p dx \right)^{1/p} \leq \int \left(\int F(x, y)^p dx \right)^{1/p} dy. \quad (8)$$

Во втором равенстве (7) интеграл $\left(\int F dy\right)^{p-1}$, не зависящий от y , внесен под знак интеграла $\int F(x, y) dy$. В третьем произведена замена порядка интегрирования. При интегрировании по Лебегу неотрицательных (измеримых) функций это законно (см. § 19.3, свойство 19, теорема Фубини). Если F интегрируема на Δ_N по Риману, то это тоже законно, потому что тогда интеграл $\int F(x, y) dy$ есть интегрируемая функция по x на $[-N, N]$, а вместе с ней интегрируема на $[-N, N]$, следовательно, на Δ_N , $(p-1)$ -я степень ее модуля, которая умножается на $F(x, y)$ — интегрируемую на Δ_N функцию. Таким образом, в третьем члене (7) под знаком $\int \int$ стоит интегрируемая по Риману функция, и можно менять порядок интегрирования. В четвертом соотношении (неравенстве) в (7) применяется неравенство Гёльдера по x .

В дальнейшем будем рассуждать в терминах интеграла Лебега. Пусть задана произвольная измеримая неотрицательная функция $F(x, y)$, вообще говоря, неограниченная, для которой имеет смысл конечный интеграл справа в (8). Положим

$$F_N(x, y) = \begin{cases} F(x, y), & \text{если } (x, y) \in \Delta_N \text{ и } F \leq N, \\ 0 & \text{для остальных } (x, y). \end{cases}$$

Функция F_N — неотрицательная, ограниченная, измеримая, не равная нулю разве что на Δ_N . Для нее при любом N уже доказана справедливость неравенства

$$\left(\int \left(\int F_N(x, y) dy\right)^p dx\right)^{1/p} \leq \int \left(\int [F_N(x, y)]^p dx\right)^{1/p} dy,$$

из которого в силу монотонности стремления (см. § 19.3, свойство 14)

$$F_N(x, y) \rightarrow F(x, y) \quad (N \rightarrow \infty, F_N \leq F)$$

следует, как это доказывается в лебеговой теории, справедливость (8).

§ 18.2. Усреднение функции по Соболеву **)

Обозначим через

$$\sigma_\varepsilon = \{|x| \leq \varepsilon\}, \quad \sigma_1 = \sigma$$

шар в $R_n = R$ с центром в нулевой точке.

Пусть $\psi(t)$ есть бесконечно дифференцируемая четная неотрицательная функция от одной переменной t ($-\infty < t < \infty$), равная

*) Либо, например, нижний интеграл (см. теорему 1 § 12.12).

***) С. Л. Соболев (род. в 1908 г.) — выдающийся советский математик, академик.

нулю для $|t| \geq 1$, такая, что n -кратный интеграл

$$\int \psi(|\mathbf{x}|) d\mathbf{x} = \int_{|\mathbf{x}| < 1} \psi(|\mathbf{x}|) d\mathbf{x} = 1, \quad (1)$$

$$\mathbf{x} = (x_1, \dots, x_n), |\mathbf{x}|^2 = \sum_1^n x_j^2, \quad \int = \int_R$$

В качестве ψ можно взять функцию

$$\psi(t) = \begin{cases} \frac{1}{\lambda_n} e^{1/(t^2-1)}, & 0 \leq |t| < 1, \\ 0, & |t| \geq 1 \end{cases}$$

(см. § 16.6, упражнение 2), где константа λ_n подобрана так, чтобы выполнялось условие (1).

Функция (бесконечно дифференцируемая на R)

$$\varphi_\varepsilon(\mathbf{x}) = \frac{1}{\varepsilon^n} \varphi\left(\frac{\mathbf{x}}{\varepsilon}\right), \quad \varphi(\mathbf{x}) = \psi(|\mathbf{x}|), \quad \varepsilon > 0, \quad (2)$$

имеет носитель на σ_ε и удовлетворяет условию

$$\int \varphi_\varepsilon(\mathbf{x}) d\mathbf{x} = \frac{1}{\varepsilon^n} \int \varphi\left(\frac{\mathbf{x}}{\varepsilon}\right) d\mathbf{x} = \int \varphi(\mathbf{u}) d\mathbf{u} = \int \psi(|\mathbf{u}|) d\mathbf{u} = 1. \quad (3)$$

Пусть $\Omega \subset R$ — открытое множество и $f \in L_p(\Omega)$ ($1 \leq p \leq \infty$)*. Положим $f = 0$ на $R - \Omega$. Функция

$$f_\varepsilon(\mathbf{x}) = f_{\Omega, \varepsilon} = \int \varphi_\varepsilon(\mathbf{x} - \mathbf{u}) f(\mathbf{u}) d\mathbf{u} = \int \varphi_\varepsilon(\mathbf{u}) f(\mathbf{x} - \mathbf{u}) d\mathbf{u} \quad (4)$$

называется ε -усреднением f по Соболеву. В силу финитности φ вычисление интегралов (3) и (4) сводится к интегрированию по n -мерным шарам. Например, первый интеграл в (4) достаточно распространить на шар $|\mathbf{x} - \mathbf{u}| \leq \varepsilon$, а второй — на шар $|\mathbf{u}| \leq \varepsilon$.

Остановимся на свойствах f_ε . Условимся в обозначении

$$\|\cdot\|_p = \|\cdot\|_{L_p(R)}, \quad 1 \leq p \leq \infty.$$

1) Если $f \in L_p(R)$, $1 \leq p < \infty$, то

$$\|f_\varepsilon - f\|_p \rightarrow 0, \quad \varepsilon \rightarrow 0. \quad (5)$$

Доказательство.

$$\begin{aligned} f_\varepsilon(\mathbf{x}) - f(\mathbf{x}) &= \frac{1}{\varepsilon^n} \int \varphi\left(\frac{\mathbf{x} - \mathbf{u}}{\varepsilon}\right) [f(\mathbf{u}) - f(\mathbf{x})] d\mathbf{u} = \\ &= \int \varphi(\mathbf{v}) [f(\mathbf{x} - \varepsilon\mathbf{v}) - f(\mathbf{x})] d\mathbf{v}, \end{aligned}$$

* $L_\infty(\Omega)$ есть множество измеримых на Ω функций с нормой $\|f\|_\infty = \sup_{x \in \Omega} |f(x)|$ или $\|f\|_\infty = \sup_{x \in \Omega} \operatorname{vrai} |f(x)|$ (см. сноску на стр. 328 § 18.3).

откуда, применив обобщенное неравенство Минковского и учитывая, что $\varphi \geq 0$ и имеет место (3), получим

$$\|f_\varepsilon - f\|_p \leq \int \varphi(v) \|f(\mathbf{x} - \varepsilon v) - f(\mathbf{x})\|_p dv \leq \\ \leq \sup_{|v| < \varepsilon} \|f(\mathbf{x} - v) - f(\mathbf{x})\|_p \rightarrow 0, \quad \varepsilon \rightarrow 0. \quad (6)$$

В случае $p = \infty$ свойство 1) не выполняется. Однако, если считать, что $\Omega = R$ и $f(\mathbf{x})$ равномерно непрерывна на R , то (6) запишется в виде

$$\|f_\varepsilon - f\|_\infty \leq \sup_{|v| < \varepsilon} |f(\mathbf{x} - v) - f(\mathbf{x})| \rightarrow 0, \quad \varepsilon \rightarrow 0.$$

2) Если $f \in L_p(R)$, $1 \leq p \leq \infty$, то

$$\|f_\varepsilon\|_p \leq \int \varphi_\varepsilon(\mathbf{x} - \mathbf{u}) \|f\|_p d\mathbf{u} = \|f\|_p. \quad (7)$$

3) Если f — локально интегрируемая на R функция, т. е. $f \in L(V)$ для любого шара $V \subset R$, то f_ε — бесконечно дифференцируемая функция на R и для любого целочисленного неотрицательного вектора $\mathbf{s} = (s_1, \dots, s_n)$

$$f_\varepsilon^{(\mathbf{s})}(\mathbf{x}) = \int \varphi_\varepsilon^{(\mathbf{s})}(\mathbf{x} - \mathbf{u}) f(\mathbf{u}) d\mathbf{u}.$$

Доказательство. Если f — непрерывная финитная (в R) функция, то это утверждение непосредственно следует из классических теорем о непрерывности интеграла по параметру и дифференцируемости под знаком интеграла. Надо учесть, что $\varphi_\varepsilon(\mathbf{x} - \mathbf{u})$ — бесконечно дифференцируемая финитная по \mathbf{u} функция.

Пусть теперь f локально интегрируема и $V \subset \bar{V} \subset V_1$ — два произвольных концентрических открытых шара. Будем считать, что радиус V_1 больше радиуса V на $\delta > 0$. Тогда при $\varepsilon < \delta$

$$f_\varepsilon(\mathbf{x}) = \int_{V_1} \varphi_\varepsilon(\mathbf{x} - \mathbf{u}) f(\mathbf{u}) d\mathbf{u}.$$

Положим

$$\psi_\varepsilon(\mathbf{x}) = \int_{V_1} \frac{\partial}{\partial x_1} \varphi_\varepsilon(\mathbf{x} - \mathbf{u}) f(\mathbf{u}) d\mathbf{u}.$$

Так как $f \in L(V_1)$, то существует (см. свойство 18 § 19.3, где $\psi \in L'$; для L' — теорему 1, § 14.4) последовательность непрерывных финитных в V_1 функций f_k такая, что

$$\|f_k - f\|_{L(V_1)} \rightarrow 0, \quad k \rightarrow \infty.$$

Имеем

$$f_{k\varepsilon}(\mathbf{x}) = \int_{V_1} \varphi_\varepsilon(\mathbf{x} - \mathbf{u}) f_k(\mathbf{u}) d\mathbf{u}, \quad \frac{\partial}{\partial x_1} f_{k\varepsilon}(\mathbf{x}) = \int_{V_1} \frac{\partial}{\partial x_1} \varphi_\varepsilon(\mathbf{x} - \mathbf{u}) f_k(\mathbf{u}) d\mathbf{u}.$$

Далее, только для $\mathbf{x} \in V$

$$|f_\varepsilon(\mathbf{x}) - f_{k\varepsilon}(\mathbf{x})| = \left| \int_{V_1} \varphi_\varepsilon(\mathbf{x} - \mathbf{u}) [f(\mathbf{u}) - f_k(\mathbf{u})] d\mathbf{u} \right| \leq \\ \leq M_\varepsilon \|f - f_k\|_{L(V_1)} \rightarrow 0, \quad k \rightarrow \infty, \quad (8)$$

$$\left| \psi_\varepsilon(\mathbf{x}) - \frac{\partial}{\partial x_1} f_{k\varepsilon}(\mathbf{x}) \right| \leq M'_k \|f - f_k\|_{L(V_1)} \rightarrow 0, \quad k \rightarrow \infty,$$

$$M_\varepsilon = \max_{\mathbf{u}} \varphi_\varepsilon(\mathbf{x} - \mathbf{u}) = \max_{\mathbf{u}} \varphi_\varepsilon(\mathbf{u}), \quad M'_k = \max_{\mathbf{x}} \left| \frac{\partial}{\partial x_1} \varphi_\varepsilon(\mathbf{x}) \right|.$$

Из (8) следует, что функции $f_{k\varepsilon}(\mathbf{x})$ и $\frac{\partial}{\partial x_1} f_{k\varepsilon}(\mathbf{x})$ при $k \rightarrow \infty$ равномерно на V стремятся соответственно к f_ε и ψ_ε . Но тогда на основании классической теории f_ε и ψ_ε непрерывны и $\psi_\varepsilon = \frac{\partial}{\partial x_1} f_\varepsilon$ на V , следовательно, в силу произвольности V , и на R (см. теорему 3, § 11.8 сформулированную на языке последовательностей). Этим свойство 3) доказано для $\mathbf{s} = (1, 0, \dots, 0)$. Общий случай доказывается по индукции.

4) Если $f \in L_p(\Omega)$ ($1 \leq p < \infty$), то существует последовательность бесконечно дифференцируемых финитных в Ω функций ψ_k , для которых

$$\|f - \psi_k\|_p \rightarrow 0, \quad k \rightarrow \infty, \\ |\psi_k(\mathbf{x})| \leq \sup_{\mathbf{x} \in \Omega} |f(\mathbf{x})|.$$

Доказательство. Зададим $\eta > 0$ и подберем открытое ограниченное множество $g \subset \bar{g} \subset \Omega$ такое, чтобы

$$\|f\|_{L_p(\Omega-g)} < \frac{\eta}{2}.$$

Обозначим через d расстояние от g до границы Ω ($d > 0$; если $\Omega = R_n$, то $d = \infty$). Введем еще функцию

$$f_g(\mathbf{x}) = \begin{cases} f(\mathbf{x}), & \mathbf{x} \in g, \\ 0, & \mathbf{x} \notin g, \end{cases}$$

ее ε -усреднение $f_{g,\varepsilon} = \psi$ при $\varepsilon < d$ есть бесконечно дифференцируемая финитная в Ω функция, для которой

$$\|f - f_{g,\varepsilon}\|_{L_p(\Omega)} \leq \|f - f_g\|_{L_p(\Omega)} + \|f_g - f_{g,\varepsilon}\|_{L_p(\Omega)} = \\ = \|f\|_{L_p(\Omega-g)} + \|f_g - f_{g,\varepsilon}\|_{L_p(\Omega)} < \frac{\eta}{2} + \frac{\eta}{2} = \eta,$$

если только ε достаточно мало.

Далее (см. (7))

$$|f_{g,\varepsilon}(\mathbf{x})| \leq \sup_{\mathbf{x} \in R} |f_g(\mathbf{x})| \leq \sup_{\mathbf{x} \in R} |f(\mathbf{x})|.$$

Поэтому, если $\eta = \eta_k \rightarrow 0$, то, считая $\varepsilon = \varepsilon_k$, $g = g_k$, мы получим, что функции $\psi_k = f_{g_k, \varepsilon_k}$ удовлетворяют требованиям теоремы.

Свойство 4) усиливает теоремы 3, 4 из § 14.4. Первое его утверждение выражает, что множество бесконечно дифференцируемых финитных в Ω функций плотно в $L_p(\Omega)$ ($1 \leq p < \infty$).

5) Неубывающую на $[a, b]$ функцию $f(x)$ можно приблизить с любой степенью точности в метрике $L_p(a, b)$ неубывающей же бесконечно дифференцируемой функцией (вообще говоря, не финитной).

В самом деле, продолжим $f(x)$ на всю действительную ось, положив

$$f(x) = \begin{cases} 0, & x < a - \varepsilon, b + \varepsilon < x, \\ f(a), & a - \varepsilon \leq x < a, \\ f(b), & b < x \leq b + \varepsilon. \end{cases}$$

Тогда ε -усреднение $f_\varepsilon(x)$ для $x \in [a, b]$ есть функция неубывающая. Ведь для $a \leq x < x_1 \leq b$, если учесть четность и неотрицательность $\varphi_\varepsilon(u)$, имеет место

$$\begin{aligned} f_\varepsilon(x) &= \int_{x-\varepsilon}^{x+\varepsilon} \varphi_\varepsilon(u-x) f(u) du = \int_{-\varepsilon}^{\varepsilon} \varphi_\varepsilon(t) f(x+t) dt \leq \\ &\leq \int_{-\varepsilon}^{\varepsilon} \varphi_\varepsilon(t) f(x_1+t) dt = f_\varepsilon(x_1), \end{aligned}$$

потому что при $t \in (-\varepsilon, \varepsilon)$ выполняется неравенство $f(x+t) \leq f(x_1+t)$. Бесконечная дифференцируемость $f_\varepsilon(x)$ доказана в 3). Далее, учитывая (1), при $n=1$

$$\begin{aligned} \|f(x) - f_\varepsilon(x)\|_{L_p(a,b)} &\leq \int_{-\varepsilon}^{\varepsilon} \varphi_\varepsilon(t) \|f(x) - f(x+t)\|_{L_p(a,b)} dt \leq \\ &\leq \sup_{|t| \leq \varepsilon} \|f(x) - f(x+t)\|_{L_p(-\infty, \infty)} \rightarrow 0, \quad \varepsilon \rightarrow \infty \end{aligned}$$

и мы доказали, что f_ε есть приближающая f функция, удовлетворяющая свойству 5).

§ 18.3. Свертка

Эти рассуждения будут проведены в терминах лебеговой теории. Мы будем оперировать с функциями, принадлежащими пространству $L_p = L_p(R_n)$ ($1 \leq p \leq \infty$). При конечном p функция $f \in L_p$, если она измерима в лебеговом смысле и для нее кошечна

норма

$$\|f\|_{L_p} = \left(\int_{R_n} |f(x)|^p dx \right)^{1/p} \quad \left(\int = \int_{R_n} \right).$$

Далее по определению измеримые и ограниченные на R_n функции f с нормой *)

$$\|f\|_{L_\infty} = \sup_{x \in R} |f(x)|$$

составляют пространство L_∞ .

Если функция $K(x) = K(x_1, \dots, x_n) \in L = L_1$, то для нее имеет смысл свертка, определяемая при помощи интеграла Лебега (см. § 16.8, (16))

$$K * f = \frac{1}{(2\pi)^{n/2}} \int K(u) f(x-u) du = \frac{1}{(2\pi)^{n/2}} \int K(x-u) f(u) du. \quad (1)$$

Интеграл (1), существующий почти для всех $x \in R_n$, есть функция от x , принадлежащая L_p , и для нее выполняется обобщенное неравенство Мишковского (см. § 18.1, (6))

$$\|K * f\|_{L_p} \leq \frac{1}{(2\pi)^{n/2}} \int \|K(u)\| \|f(x-u)\|_{L_p} du = \frac{1}{(2\pi)^{n/2}} \|K\|_L \|f\|_{L_p}, \quad (2)$$

где норма $\|f(x-u)\|_{L_p} = \|f(x)\|_{L_p}$ берется по x . Неравенство (2) при $p = \infty$ очевидно.

К функции $K * f \in L_p$ можно в свою очередь применить операцию свертки ее с какой-либо функцией $K_1 \in L$, и при этом имеет место коммутативность:

$$K_1 * K * f = K * K_1 * f \quad (K, K_1 \in L, f \in L_p). \quad (3)$$

(вытекающая из теоремы Фубини, относящейся к лебеговой теории).

Мы определили понятие свертки двух обычных измеримых функций $K \in L$ и $f \in L_p$, и притом в терминах обычных функций: свертка $K * f$ есть снова обычная функция, принадлежащая L_p , вычисляемая при помощи интеграла Лебега (1).

Но K , f и $K * f$ суть также обобщенные функции (принадлежащие S'). Таким образом, имеют смысл обобщенные функции $\overbrace{K * f}, \widehat{K * f} \in S'$, которые не обязательно являются обычными функциями. Но это обстоятельство дает основание по определе-

*) Впрочем, чаще под L_∞ понимают совокупность так называемых существенно ограниченных измеримых на R_n функций с (конечной) нормой

$$\|f\|_\infty = \text{vrai sup}_{x \in R} |f(x)|,$$

где справа стоит наименьшее число M , для которого множество $\{x: M < |f(x)|\}$ имеет лебегову меру нуль.

нию положить

$$\widetilde{K}f = \overbrace{K * f} \quad \widehat{K}f = \widehat{K * f}. \quad (4)$$

Отметим, что \widetilde{K} и \widehat{K} — непрерывные функции (ведь $K \in L$).

При помощи первого равенства (4) определяется произведение \widehat{K} на обобщенную функцию f , если $f \in L_p$.

Из определений (4) автоматически следуют равенства

$$K * f = \widehat{K}f = \widetilde{K}f \quad (K \in L, f \in L_p)$$

(обобщающие § 16.8, (16), где предполагалось, что $f \in L'$, $\varphi \in S$).

Заметим, что, если $\widehat{\mu} = K \in L$ и в то же время μ — бесконечно дифференцируемая функция полиномиального роста, то в нашем распоряжении имеется два определения произведения $\widehat{\mu}f$ ($f \in L_p$). С одной стороны, это функционал

$$(\widehat{\mu}f, \varphi) = (f, \mu\varphi) \quad (\varphi \in S),$$

а с другой — функционал $\widehat{\mu}f = \widehat{\mu} * f$, как он определен в (4). Покажем, что эти функционалы равны. Если $f \in S$, то равенство

$$(f, \mu\varphi) = (\widehat{\mu} * f, \varphi) \quad (\varphi \in S) \quad (5)$$

есть равенство между интегралами от обычных функций, доказываемое как в § 16.8, (16). Если же $f \in L_p$ — произвольная функция, то найдется сходящаяся к ней в смысле L_p , тем более в смысле (S') , последовательность финитных функций $f_l \in S$ (см. § 18.2, свойство 4). Для каждого $l = 1, 2, \dots$ имеет место

$(f_l, \mu\varphi) = (\widehat{\mu} * f_l, \varphi)$ ($\varphi \in S$). Перейдя к пределу при $l \rightarrow \infty$, получим (5). Ведь $f_l \rightarrow f$ (L_p) влечет $\widehat{\mu} * f_l \rightarrow \widehat{\mu} * f$ (L_p), тем более

в смысле (S') , но тогда и $\widehat{\mu} * f_l \rightarrow \widehat{\mu} * f$ (S').

Часто приходится иметь дело со сверткой обобщенной функции $P \cdot \frac{1}{x} \in S'$ и $f \in L_p$ ($1 < p < \infty$, см. пример 2, § 16.7). Она определяется как предел

$$F(x) = P \cdot \frac{1}{t} * f = \lim_{\substack{\varepsilon \rightarrow 0 \\ \varepsilon > 0}} \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{\varepsilon < |t| < \frac{1}{\varepsilon}} \frac{f(x-t)}{t} dt = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{f(x-t)}{t} dt$$

в смысле $L_p = L_p(-\infty, \infty)$. Таким образом,

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \left\| F(x) - \left(P_\varepsilon \cdot \frac{1}{t} * f \right) \right\|_{L_p} = \lim \left\| (P - P_\varepsilon) \cdot \frac{1}{t} * f \right\|_{L_p} = 0,$$

где

$$P_\varepsilon \cdot \frac{1}{t} = \begin{cases} \frac{1}{t} & (\varepsilon < |t| < \frac{1}{\varepsilon}), \\ 0 & (\text{для остальных } t). \end{cases}$$

Можно доказать, что этот предел для любой функции $f \in L_p$ существует, откуда следует, что $F \in L_p$. Больше того, существует константа C_p , зависящая от p ($1 < p < \infty$), но не от f , такая, что выполняется неравенство

$$\|F\|_{L_p} \leq C_p \|f\|_{L_p}.$$

Важно отметить, что имеет место коммутативность

$$K * P_\varepsilon \cdot \frac{1}{t} * f = P_\varepsilon \cdot \frac{1}{t} * K * f \quad (K \in L, f \in L_p, 1 < p < \infty). \quad (6)$$

Это следует из равенства

$$K * P_\varepsilon \cdot \frac{1}{t} * f = P_\varepsilon \cdot \frac{1}{t} * K * f \quad (\varepsilon > 0)$$

$(P_\varepsilon \cdot \frac{1}{t} \in L)$ путем перехода к пределу в смысле L_p . Ведь

$$\begin{aligned} & \left\| \left(K * P_\varepsilon \cdot \frac{1}{t} * f \right) - \left(K P_{\varepsilon'} \cdot \frac{1}{t} * f \right) \right\|_{L_p} = \\ & = \left\| K * (P_\varepsilon - P_{\varepsilon'}) \cdot \frac{1}{t} * f \right\|_{L_p} \leq C_p \left\| (P_\varepsilon - P_{\varepsilon'}) \cdot \frac{1}{t} * f \right\|_{L_p} \rightarrow 0, \\ & \left\| \left(P_\varepsilon \cdot \frac{1}{t} * K * f \right) - \left(P_{\varepsilon'} \cdot \frac{1}{t} * K * f \right) \right\|_{L_p} = \\ & = \left\| (P_\varepsilon - P_{\varepsilon'}) \cdot \frac{1}{t} * (K * f) \right\|_{L_p} \rightarrow 0 \quad (\varepsilon \rightarrow 0). \end{aligned}$$

§ 18.4. Разбиение единицы

Лемма 1. Для любых двух ограниченных открытых множеств g и g' таких, что $g \subset \bar{g} \subset g'$, существует бесконечно дифференцируемая финитная в g' функция $\mu(x)$, равная 1 на g и удовлетворяющая неравенствам $0 \leq \varphi(x) \leq 1$.

Доказательство. Обозначим через g^δ множество всех точек x , расстояние которых до \bar{g} не превышает δ ($r(x, \bar{g}) \leq \delta$). Это очевидно замкнутое множество и при этом $g \subset g^\delta \subset g'$, если δ достаточно мало. Положим

$$\psi(x) = \begin{cases} 1, & x \in g^\delta, \\ 0, & x \notin g^\delta, \end{cases} \quad (1)$$

$$\mu(x) = \psi_\delta(x) = \int \varphi_\delta(y - x) \psi(y) dy, \quad (2)$$

где, таким образом, $\mu = \psi_\delta$ есть δ -усреднение функции ψ .

Функция $\mu(x)$, как мы знаем, бесконечно дифференцируема. Кроме того, в силу (1) и того факта, что интеграл (2) фактически берется по шару радиуса δ с центром в x ,

$$\mu(x) = \begin{cases} 1 & \text{на } g, \\ 0 & \text{вне } g^{2\delta}. \end{cases}$$

Заметим, что интеграл (2) имеет всегда смысл по Лебегу, по Риману же не всегда, ведь множество g^δ и его пересечение с шаром может оказаться неизмеримым по Жордану.

Учитывая неравенство $0 \leq \psi(x) \leq 1$ и неотрицательность φ_δ , получим, наконец,

$$0 \leq \mu(x) \leq \int \varphi_\delta(y-x) dy = 1.$$

Чтобы доказать лемму в терминах интеграла Римана, можно взять сетку, рассекающую R_n на равные кубики диаметра δ , и через Λ обозначить множество кубиков, каждый из которых содержит хотя бы одну точку $x \in g$. При достаточно малом δ будет $g \subset \Lambda \subset g'$. Дальше можно рассуждать, как выше, заменяя всюду g на Λ . Множество Λ^δ очевидно измеримо по Жордану.

Лемма 2 (о разбиении единицы). Пусть замкнутое ограниченное множество $F \subset R_n$ покрыто открытыми множествами g_1, \dots, g_N .

Тогда существует система бесконечно дифференцируемых функций $\varphi_1(x), \dots, \varphi_N(x)$ со свойствами:

1) $0 \leq \varphi_j(x) \leq 1$,

2) φ_j финитна в g_j ,

3) $\sum_1^N \varphi_j(x) = 1$ на F .

Доказательство. Строим открытые множества g'_1, \dots, g'_N такие, что

$$g'_j \subset \bar{g}'_j \subset g_j, \quad \sum_1^N g'_j = G' \supset F;$$

пользуясь предыдущей леммой, определяем бесконечно дифференцируемые неотрицательные функции $\lambda_j(x)$, финитные в g_i , равные 1 на g'_j , и полагаем

$$\psi_j(x) = \frac{\lambda_j(x)}{\lambda_1(x) + \dots + \lambda_N(x)}.$$

Очевидно, что функции ψ_j бесконечно дифференцируемы на G' и удовлетворяют условиям $0 \leq \psi_j(x) \leq 1$ и $\sum_1^N \psi_j(x) = 1$ на G' . Однако они не определены в точках x , в которых обращаются в нуль все λ_j . Пользуясь тем, что F — замкнутое ограниченное множе-

ство, а $G' \supset F$ — открыто, вводим еще второе открытое множество G'' такое, что $G' \supset \bar{G}'' \supset G'' \supset F$, и бесконечно дифференцируемую функцию $\kappa(x)$, финитную в G' , равную 1 на G'' и удовлетворяющую неравенствам $0 \leq \kappa(x) \leq 1$. Теперь нетрудно проверить, что функции

$$\varphi_j(x) = \kappa(x)\psi_j(x) \quad (j = 1, \dots, N)$$

удовлетворяют условиям леммы, если считать, что $\varphi_j(x) = 0$ там, где $\kappa(x) = 0$, даже если $\psi_j(x)$ не определена. Свойства 1), 2), 3) легко проверяются. Если $x \in \bar{G}'$, то $x \in \bar{g}'_{j_0}$ при некотором j_0 и $\lambda_{j_0}(x) = 1$, но тогда в некоторой окрестности x функция ψ_{j_0} , а вместе с ней и φ_{j_0} , бесконечно дифференцируема. Если же $x \notin \bar{G}'$, то существует окрестность x , где κ тождественно равна нулю, следовательно, φ_j бесконечно дифференцируемы в этой окрестности.

ИНТЕГРАЛ ЛЕБЕГА

§ 19.1. Мера Лебега

Нашей целью будет ввести понятие (n -мерной) меры Лебега для ограниченных множеств некоторого класса (измеримых по Лебегу множеств). Оно обобщает понятие меры Жордана, потому что всякое измеримое в жордановом смысле множество измеримо по Лебегу и соответствующие меры равны между собой.

В §§ 12.2 и 12.5 были определены понятия $mE = |E|$, $m_i E$, $m_e E$ — меры, внутренней меры и внешней меры по Жордану. В частности, доказано существование и инвариантность (относительно любых прямоугольных систем координат) внутренней и внешней меры Жордана произвольного ограниченного множества*). Для лебеговой меры внутренней и внешней меры условимся употреблять обозначения $\mu E = |E|$, $\mu_i E$, $\mu_e E$.

Мы будем позволять себе в ходе рассуждений употреблять знак $|E|$ для таких множеств E , для которых уже выяснено, что их лебегова и жорданова меры, если они обе существуют, равны.

Мы будем рассматривать ограниченные множества, принадлежащие n -мерному пространству R_n ; поэтому будем говорить о множествах, подразумевая, что они принадлежат R_n и ограничены, и делая соответствующие оговорки, если это не так или если а priori может быть не так.

Так же, как в случае жордановой меры, каждому (ограниченному) множеству E (из R_n) приписывается два числа $\mu_i E$ и $\mu_e E$ — внутренняя и внешняя лебеговы меры E . В случае равенства их число $\mu E = \mu_i E = \mu_e E$ называется *лебеговой мерой* E , а множество E называется *измеримым в лебеговом смысле*. Однако мы начнем с того, что определим понятие лебеговой меры для открытых и замкнутых множеств, минуя пока определение их внешней и внутренней лебеговой меры.

Символами G, G_1, G', G_2, \dots , будем обозначать только открытые, а символами F, F_1, F', F_2, \dots — только замкнутые множества. Это соглашение дает нам право не всегда оговаривать, что множества, обозначаемые этими символами, открыты или замкнуты. Подобным образом мы будем обозначать через Δ и σ кубы

*) Только эти свойства жордановой меры нам будут нужны в этом параграфе.

и соответственно фигуры с ребрами, параллельными осям данной прямоугольной системы координат (см. § 12.2).

Лебегова мера открытого (ограниченного) множества G по определению равна

$$\mu G = m_i G = \sup_{\sigma \subset G} |\sigma|,$$

т. е. верхней грани объемов фигур σ , принадлежащих G .

Открытое множество G можно представить как счетную сумму замкнутых кубов, пересекающихся попарно разве что по своим границам (см. § 12.5, теорема 2),

$$G = \sum_1^{\infty} \Delta_k = \sum \Delta_k, \quad (1)$$

и тогда

$$\mu G = m_i G = \sum |\Delta_k|, \quad (2)$$

где $|\Delta_k|$ — объем Δ_k . Из доказываемой ниже леммы 2 следует, что это число не зависит от способа представления G в виде (1), где Δ_k пересекаются попарно разве что по своим границам.

Лебегова мера замкнутого ограниченного множества F по определению равна

$$\mu F = m_c F = \inf_{\sigma \supset F} |\sigma| \quad (2')$$

— нижней грани объемов фигур σ , содержащих F .

Оба числа μG и μF инвариантны относительно любой системы прямоугольных координат, потому что числа $m_i G$ и $m_c F$ обладают этим свойством (см. § 12.2 после (6)), откуда, как будет видно ниже, следует инвариантность $\mu_i E$, $\mu_c E$ для произвольного ограниченного множества E , а тогда и μE , если E измеримо в лебеговом смысле.

Докажем несколько простых лемм, устанавливающих некоторые свойства мер замкнутых и открытых множеств.

Лемма 1. Пусть $\sigma_k (k = 1, 2, \dots)$ — замкнутые фигуры, пересекающиеся попарно разве что по своим границам, а $\sigma'_k (k = 1, 2, \dots)$ — замкнутые фигуры такие, что

$$\sum \sigma_k \subset \sum \sigma'_k. \quad (3)$$

Тогда

$$\sum |\sigma_k| \leq \sum |\sigma'_k|, \quad (4)$$

и неравенство обращается в равенство тогда и только тогда, когда $\sum \sigma_k = \sum \sigma'_k$ и фигуры σ'_k пересекаются разве что по своим границам.

Доказательство. Будем считать, что правая часть неравенства (4) конечна, иначе оно тривиально. Зададим $\varepsilon > 0$ и вве-

дем открытые фигуры $\sigma''_k \supset \sigma'_k$ такие, что

$$\sum |\sigma''_k| < \sum |\sigma'_k| + \varepsilon.$$

Для любого N замкнутое ограниченное множество $\sum_1^N \sigma_k$ покрывается открытыми фигурами σ''_k и потому среди них можно отобрать конечное их число, $\sigma''_{k_1}, \dots, \sigma''_{k_s}$, все же покрывающих это множество, и следовательно,

$$\sum_{k=1}^N |\sigma_k| = \left| \sum_1^N \sigma_k \right| \leq \sum_{j=1}^s |\sigma''_{k_j}| < \sum |\sigma'_k| + \varepsilon, \quad (5)$$

где в первом соотношении (равенстве) учтен тот факт, что фигуры σ_k пересекаются попарно разве что по своим границам. Так как правая часть (5) не зависит от N , то

$$\sum_1^{\infty} |\sigma_k| \leq \sum_1^{\infty} |\sigma'_k| +$$

откуда в силу произвольности $\varepsilon > 0$ получим (4).

Если фигуры σ'_k пересекаются попарно разве что по своим границам и $\sum \sigma_k = \sum \sigma'_k$, то в этом рассуждении можно переменить местами σ_k и σ'_k , и тогда очевидно, что (4) есть на самом деле точное равенство. Если же какие-либо фигуры σ'_k и σ'_l пересекаются по невырожденному прямоугольнику, то в этом рассуждении можно замешить σ'_l ($k < l$) на фигуру $\overline{\sigma'_l - \sigma'_k \sigma'_l}$ и все равно получить (4), откуда видно, что соотношение (4) тогда есть на самом деле строгое неравенство.

Мы будем говорить, что задано открытое (ограниченное) множество

$$G = \sum_k \sigma_k, \quad \mu G = \sum_k |\sigma_k|,$$

где σ_k — замкнутые фигуры (чаще всего $\sigma_k = \Delta_k$ — кубы), и в силу леммы 1 это будет значить, что фигуры σ_k , если пересекаются, то по своим границам. Возможность указанного представления G доказана в § 12.5 (теорема 2). Любые другие представления $G = \sum \sigma'_k$, где σ'_k — фигуры, попарно пересекающиеся разве что по своим границам, приводят в силу леммы 1 к равенству $\mu G = \sum_k |\sigma'_k|$.

Лемма 2. Пусть G^j , $j = 1, 2, \dots$, — конечная или счетная система открытых множеств, принадлежащих некоторому кубу Δ . Тогда сумма $G = \sum_j G^j$ есть открытое множество, для которого выполняется неравенство

$$\mu G \leq \sum_j \mu G^j, \quad (6)$$

обращающееся в равенство тогда и только тогда, когда G^j попарно не пересекаются.

Доказательство. Тот факт, что G открыто, очевиден. Имеют место представления

$$G = \sum_k \Delta_k, \quad \mu G = \sum_k |\Delta_k|, \quad G^j = \sum_k \Delta_k^j, \quad \mu G^j = \sum_k |\Delta_k^j|,$$

где Δ_k и Δ_k^j — замкнутые кубы. Но тогда $\sum \Delta_k = \sum_j \sum_k \Delta_k^j$, и вследствие леммы 1

$$\mu G = \sum |\Delta_k| \leq \sum_j \sum_k |\Delta_k^j| = \sum_j \mu G^j. \quad (7)$$

Если G^j попарно не пересекаются, то и все Δ_k^j могут пересекаться разве что по своим границам, и вследствие леммы 1 имеет место равенство

$$\sum |\Delta_k| = \sum_j \sum_k |\Delta_k^j|,$$

и тогда (6) есть на самом деле равенство. Если же при некоторых $s, j (s \neq j)$ пересечение $G^s G^j$ не пусто, то найдутся кубы Δ_k^s, Δ_k^j , существенно пересекающиеся, и по лемме 1 соотношение « \leq » в (7) на самом деле есть строгое неравенство (« $<$ »), но тогда оно строгое и в (6).

Лемма 3. Для непересекающихся замкнутых множеств F_1, F_2

$$\mu(F_1 + F_2) = \mu F_1 + \mu F_2. \quad (8)$$

Доказательство. В силу замкнутости и ограниченности множеств F_1 и F_2 и того факта, что они не пересекаются (см. § 7.10, упражнение 5), расстояние между ними положительно:

$$\rho = \rho(F_1, F_2) > 0.$$

Покроем каждую точку $x \in F_1$ кубом Δ_x с центром в x , замкнутым или открытым, с диаметром меньшим, чем $\rho/2$, и выберем из этих кубов конечное их число все же покрывающих F_1 . Сумма этих кубов есть фигура σ_1' , покрывающая F_1 . Подобным образом построим фигуру σ_2' , покрывающую F_2 . Фигуры σ_1' и σ_2' очевидно не пересекаются. Теперь зададим $\varepsilon > 0$ и подберем такие две фигуры σ_1'', σ_2'' , что

$$F_1 \subset \sigma_1'', \quad F_2 \subset \sigma_2'', \quad |\sigma_1''| \leq |\mu F_1| + \varepsilon, \quad |\sigma_2''| \leq |\mu F_2| + \varepsilon.$$

Для фигур $\sigma_1 = \sigma_1' \cup \sigma_1''$ и $\sigma_2 = \sigma_2' \cup \sigma_2''$ очевидно выполняются те же соотношения

$$F_1 \subset \sigma_1, \quad F_2 \subset \sigma_2, \quad |\sigma_1| \leq \mu F_1 + \varepsilon, \quad |\sigma_2| \leq \mu F_2 + \varepsilon$$

и, кроме того, они не пересекаются,

Так как $\sigma_1 + \sigma_2$ — фигура, содержащая замкнутое множество $F_1 + F_2$, то

$$\mu(F_1 + F_2) \leq |\sigma_1 + \sigma_2| = |\sigma_1| + |\sigma_2| \leq \mu F_1 + \mu F_2 + 2\varepsilon. \quad (9)$$

Теперь подберем фигуру $\sigma \supset F_1 + F_2$ такую, что $\mu(F_1 + F_2) + \varepsilon > |\sigma|$, откуда

$$\mu(F_1 + F_2) + \varepsilon > |\sigma| \geq |\sigma(\sigma_1 + \sigma_2)| = |\sigma\sigma_1| + |\sigma\sigma_2| \geq \mu F_1 + \mu F_2, \quad (10)$$

где использован тот факт, что фигуры $\sigma\sigma_1$ и $\sigma\sigma_2$ не пересекаются и содержат в себе соответственно F_1 и F_2 . Учитывая, что $\varepsilon > 0$ произвольно, из (9) и (10) получаем (8).

Лемма 4. Если F и G , $F \subset G$, — непустые множества, F — замкнутое ограничение, а G открытое не обязательно ограниченное, то существует фигура σ (замкнутая или открытая) такая, что

$$F \subset \sigma \subset G, \quad \mu F < |\sigma| < \mu G. \quad (11)$$

Доказательство. Каждую точку $x \in F$ покроем кубами $\Delta_x^{(1)} \subset \Delta_x^{(2)} \subset \Delta_x^{(3)} \subset G$ с параллельными гранями и с центром в x , длины ребер которых находятся в отношении $\delta_x^{(1)} < \delta_x^{(2)} < \delta_x^{(3)}$. При этом $\Delta_x^{(1)}$ — открытые кубы, а $\Delta_x^{(2)}$ — замкнутые. По лемме Бореля существует конечное число кубов $\Delta_x^{(1)}$, покрывающих F . Пусть это будут кубы $\Delta_{x,1}^{(1)}, \dots, \Delta_{x,N}^{(1)}$. Тогда (замкнутая) фигура

$$\sigma = \sum_{h=1}^N \Delta_{x,h}^{(2)} \quad (12)$$

очевидно удовлетворяет требованиям (11), так же как открытая фигура, получаемая из σ выбрасыванием из нее ее границы. Надо учесть, что σ строго внутри себя содержит $\sum_1^N \Delta_{x,h}^{(1)} \supset F$ и содержит

строго внутри $\sum_1^N \Delta_{x,h}^{(3)} \subset G$.

Лемма 5. Для замкнутого множества F , принадлежащего открытому ограниченному множеству G ,

$$\mu(G - F) = \mu G - \mu F. \quad (13)$$

Доказательство. Открытые множества G и $G' = G - F$ представим в виде сумм

$$G = \sum_h \Delta_h, \quad G' = \sum \Delta'_h, \quad \mu G = \sum |\Delta_h|, \quad \mu G' = \sum |\Delta'_h|$$

замкнутых кубов. Пусть $\sigma \subset G$ — произвольная фигура, покрывающая F . Тогда $G = \sum \Delta_h \subset \sigma + \sum \Delta'_h$ и в силу леммы 1

$$\mu G = \sum |\Delta_h| \leq |\sigma| + \sum |\Delta'_h| = |\sigma| + \mu G'.$$

Отсюда, беря нижнюю грань правой части по всем $\sigma \supset F$, получим

$$\mu G \leq \mu F + \mu G'.$$

С другой стороны, множества F и $\sum_1^N \Delta'_k$ замкнуты и не пересекаются, и потому в силу лемм 1 и 4

$$\mu F + \sum_1^N |\Delta'_k| = \mu F + \mu \sum_1^N \Delta'_k = \mu \left(F + \sum_1^N \Delta'_k \right) \leq \mu G,$$

откуда

$$\mu F + \mu G' = \mu F + \sum_1^{\infty} |\Delta'_k| \leq \mu G,$$

и мы доказали (13).

Пусть теперь E есть произвольное (ограниченное) множество.

По определению *внутренняя лебегова мера* E есть верхняя грань $\mu_j E = \sup_{F \in E} \mu F$ лебеговых мер принадлежащих E замкнутых множеств. Существование этой верхней грани вытекает из того, что E можно поместить в замкнутый куб Δ , и тогда $F \subset E \subset \Delta$,

$$\mu F = m_e F \leq |\Delta|.$$

По определению *внешняя лебегова мера* E есть нижняя грань $\mu_e E = \inf_{G \in E} \mu G$ лебеговых мер открытых множеств, содержащих E .

Существование $\mu_e E \geq 0$ очевидно, потому что $\mu G \geq 0$.

По определению множество E называется *измеримым по Лебегу*, если его внутренняя и внешняя меры равны между собой, и в этом случае число $\mu E = \mu_i E = \mu_e E$ называется *лебеговой мерой* E или *мерой* E в смысле Лебега.

Имеют место неравенства

$$m_i E \leq \mu_i E \leq \mu_e E \leq m_e E. \quad (14)$$

Чтобы обосновать их, заметим, что жорданова внешняя мера $m_e E$ может быть рассматриваема как нижняя грань объемов открытых фигур $\sigma \supset E$. Результат будет тот же, будем ли мы при вычислении внешней меры Жордана $m_e E$ варьировать открытыми или замкнутыми $\sigma \supset E$. Но открытые $\sigma \supset E$ суть частные случаи открытых множеств $G \supset E$, поэтому $\mu_e E \leq m_e E$. Внутреннюю меру Жордана $m_i E$ мы уже будем рассматривать как верхнюю грань объемов замкнутых $\sigma \subset E$, и так как такие σ суть частные случаи замкнутых множеств $F \subset E$, то $m_i E \leq \mu_i E$.

Из (14) следует, что *если E измеримо по Жордану, то E измеримо и по Лебегу и $mE = \mu E$.*

Теперь нетрудно видеть, что множества F и G измеримы в лебеговом смысле*). Это следует из (14) и равенств**)

$$m_i G = \mu G = \mu_e G, \quad \mu_i F = \mu F = m_e F.$$

В § 12.3 были рассмотрены важные примеры множеств жордановой, следовательно, и лебеговой, меры нуль.

Теорема 1. *Множество E измеримо тогда и только тогда, когда для любого $\varepsilon > 0$ существуют множества F, G такие, что*

$$F \subset E \subset G, \quad \mu G - \mu F < \varepsilon. \quad (15)$$

Доказательство. Из существования указанных множеств F, G следует, что

$$\mu F \leq \mu_i E \leq \mu_e E \leq \mu G,$$

откуда $\varepsilon > \mu_e E - m_i E$, и так как $\varepsilon > 0$ произвольно, то $\mu_i E = \mu_e E$. Наоборот, если E измеримо, то для любого $\varepsilon > 0$ найдутся множества F и G такие, что

$$F \subset E \subset G, \quad \mu E - \frac{\varepsilon}{2} < \mu F \leq \mu E \leq \mu G < \mu E + \frac{\varepsilon}{2},$$

откуда выполняется (15).

Теорема 2. *Вместе с E_1 и E_2 измеримы по Лебегу также их сумма, разность и пересечение.*

Доказательство. Зададим $\varepsilon > 0$ и подберем множества F_1, F_2, G_1, G_2 , так, чтобы выполнялись соотношения (см. теорему 1 и лемму 5)

$$F_1 \subset E_1 \subset G_1, \quad \mu G_1 - \mu F_1 = \mu(G_1 - F_1) < \varepsilon,$$

$$F_2 \subset E_2 \subset G_2, \quad \mu G_2 - \mu F_2 = \mu(G_2 - F_2) < \varepsilon.$$

Отсюда

$$F_1 + F_2 \subset E_1 + E_2 \subset G_1 + G_2, \quad (16)$$

$$F_1 - G_2 \subset E_1 - E_2 \subset G_1 - F_2, \quad F_1 F_2 \subset E_1 E_2 \subset G_1 G_2.$$

Теперь утверждения теоремы вытекают из следующих выкладок (пояснения ниже):

$$\begin{aligned} \mu(G_1 + G_2) - \mu(F_1 + F_2) &= \mu((G_1 + G_2) - (F_1 + F_2)) \leq \\ &\leq \mu((G_1 - F_1) + (G_2 - F_2)) \leq \mu(G_1 - F_1) + \mu(G_2 - F_2) < 2\varepsilon, \\ \mu(G_1 - F_2) - \mu(F_1 - G_2) &= \mu((G_1 - F_2) - (F_1 - G_2)) \leq \\ &\leq \mu((G_1 - F_1) + (G_2 - F_2)) \leq \mu(G_1 - F_1) + \mu(G_2 - F_2) < 2\varepsilon, \\ \mu G_1 G_2 - \mu F_1 F_2 &= \mu(G_1 G_2 - F_1 F_2) \leq \mu(G_1(G_2 - F_2)) + \\ &+ \mu(F_2(G_1 - F_1)) \leq \mu(G_2 - F_2) + \mu(G_1 - E_1) < 2\varepsilon. \end{aligned}$$

*) Хотя множества F и G не обязательно измеримы по Жордану (см. § 19.7).

**) Ведь, например, $\mu G_0 = m_i G_0$, $\mu_e G_0 = \inf_{G \supseteq G_0} \mu G$.

Первые соотношения (равенства) в этих цепях справедливы на основании леммы 5, если учесть, что правые части (16) суть открытые множества, а левые — замкнутые. Вторые соотношения (неравенства) в этих цепях следуют соответственно из леммы 2 и следующих множественных вложений *):

$$\left. \begin{array}{l} \text{а) } G_1 + G_2 - (F_1 + F_2) \\ \text{б) } (G_1 - F_2) - (F_1 - G_2) \\ \text{в) } G_1 G_2 - F_1 F_2 \end{array} \right\} \subset (G_1 - F_1) + (G_2 - F_2).$$

Заметим впрочем, что измеримость $E_1 E_2$ вытекает из измеримости $E_1 + E_2$ и $E_1 - E_2$. Ведь если Δ — куб, содержащий $E_1 + E_2$, то

$$E_1 E_2 = \Delta - [(\Delta - E_1) + (\Delta - E_2)].$$

Теорема 3. Если множества E_1 и E_2 измеримы по Лебегу и пересечение их пусто **) ($E_1 E_2 = 0$), то

$$\mu(E_1 + E_2) = \mu E_1 + \mu E_2. \quad (17)$$

Доказательство. Зададим $\varepsilon > 0$ и подберем множества F_1, F_2, G_1, G_2 так, что

$$\begin{aligned} F_1 \subset E_1 \subset G_1, \quad F_2 \subset E_2 \subset G_2, \\ \mu E_1 - \varepsilon < \mu F_1, \quad \mu G_1 < \mu E_1 + \varepsilon, \\ \mu E_2 - \varepsilon < \mu F_2, \quad \mu G_2 < \mu E_2 + \varepsilon. \end{aligned}$$

Так как $F_1 + F_2 \subset E_1 + E_2 \subset G_1 + G_2$, то (см. лемму 2)

$$\mu(E_1 + E_2) \leq \mu(G_1 + G_2) \leq \mu G_1 + \mu G_2 \leq \mu E_1 + \mu E_2 + 2\varepsilon. \quad (18)$$

Далее,

$$\mu E_1 + \mu E_2 \leq \mu F_1 + \mu F_2 + 2\varepsilon = \mu(F_1 + F_2) + 2\varepsilon \leq \mu(E_1 + E_2) + 2\varepsilon \quad (19)$$

(ведь F_1 и F_2 замкнуты и $F_1 F_2 = 0$; см. лемму 3).

Из (18), (19) в силу произвольности $\varepsilon > 0$ вытекает (17).

*) Чтобы доказать эти вложения обозначим через A, B соответственно их левую, правую части.

а) Пусть $x \in A$, тогда $x \in G_1 + G_2$ и одновременно $x \notin F_1, x \notin F_2$. Поэтому, если $x \in G_1$, то $x \in G_1 - F_1 \subset B$, а если $x \in G_2$, то $x \in G_2 - F_2 \subset B$.

б) Пусть $x \in A$, тогда $x \in G_1, x \notin F_2, x \notin F_1 - G_2$. Поэтому при $x \in G_2$ имеем $x \in G_2 - F_2 \subset B$, а при $x \notin G_2$ в силу условия $x \notin F_1 - G_2$ придется заключить, что $x \notin F_1$ и тогда $x \in G_1 - F_1 \subset B$.

в) Пусть $x \in A$, тогда $x \in G_1 G_2, x \notin F_1 F_2$, т. е. во всяком случае верно одно из соотношений $x \notin F_1, x \notin F_2$. Если верно первое, то $x \in G_1 - F_1 \subset B$, если же второе, то $x \in G_2 - F_2 \subset B$.

**) Равенство (17) верно и в случае, когда $E_1 E_2$ хотя и не пусто, но $\mu(E_1 E_2) = 0$. Ведь тогда $\mu(E_1 + E_2) = \mu(E_1 + (E_2 - E_1 E_2)) = \mu E_1 + \mu(E_2 - E_1 E_2) = \mu E_1 + \mu E_2 - \mu(E_1 E_2) = \mu E_1 + \mu E_2$ (см. теорему 3 и далее теорему 4).

По индукции с помощью теорем 2 и 3 легко доказывается, что если e_1, \dots, e_N — измеримые в лебеговом смысле попарно не пересекающиеся множества, то их сумма тоже измерима по Лебегу и

$$\mu(e_1 + \dots + e_N) = \mu e_1 + \dots + \mu e_N.$$

Теорема 4. Если E_1 и E_2 измеримы по Лебегу и $E_1 \supset E_2$, то

$$\mu(E_1 - E_2) = \mu E_1 - \mu E_2. \quad (20)$$

Доказательство. Измеримость $E_1 - E_2$ уже установлена в теореме 2. Само же по себе равенство (20) следует из теоремы 3.

Теорема 5. Ограниченное множество

$$E = \bigcup_{k=1}^{\infty} e_k = e_1 + e_2 + e_3 + \dots, \quad (21)$$

где e_k измеримы по Лебегу и попарно не пересекаются, измеримо в лебеговом смысле и

$$\mu E = \sum_{k=1}^{\infty} \mu e_k. \quad (22)$$

Доказательство. Так как множество E ограничено, то для него имеют смысл его внутренняя и внешняя меры $\mu_i E$, $\mu_e E$.

Поэтому при любом натуральном N

$$\sum_1^N \mu e_k = \mu \left(\sum_1^N e_k \right) = \mu_i \left(\sum_1^N e_k \right) \leq \mu_i E$$

(ведь $\sum_1^N e_k \subset E$). Отсюда следуют сходимость ряда (22) и неравенство

$$\sum_1^{\infty} \mu e_k \leq \mu_i E. \quad (23)$$

С другой стороны, так как E ограничено, то можно считать, что оно принадлежит некоторому открытому кубу Δ , и для всякого $\varepsilon > 0$ и любого натурального k найдется множество $G_k \subset \Delta$ такое, что

$$e_k \subset G_k, \quad \mu G_k < \mu e_k + \varepsilon \cdot 2^{-k} \quad (k = 1, 2, \dots).$$

Отсюда в силу того, что $\sum_1^{\infty} G_k \subset \Delta$ есть открытое множество, получим (см. лемму 2)

$$\mu_e E \leq \mu \left(\sum_1^{\infty} G_k \right) \leq \sum_1^{\infty} \mu G_k \leq \sum_1^{\infty} \mu e_k + \varepsilon \sum_1^{\infty} 2^{-k} = \sum_1^{\infty} \mu e_k + \varepsilon.$$

И так как $\varepsilon > 0$ произвольно, то (см. 23))

$$\mu_e E \leq \sum_1^{\infty} \mu_e e \leq \mu_i E.$$

Но тогда, учитывая, что $\mu_i E \leq \mu_e E$, мы доказали измеримость E и равенство (22).

Теореме 5 можно придать другую эквивалентную формулировку.

Теорема 6. Пусть задана (неубывающая) последовательность измеримых множеств,

$$E_1 \subset E_2 \subset E_3 \subset \dots, E = \bigcup_{k=1}^{\infty} E_k,$$

сумма которых E ограничена. Тогда E — измеримое множество и

$$\lim_{k \rightarrow \infty} \mu E_k = \mu E.$$

Доказательство. Положим $e_1 = E_1$, $e_N = E_N - E_{N-1}$ ($N = 2, 3, \dots$), тогда e_k измеримы, попарно не пересекаются и

$$\bigcup_{k=1}^{\infty} e_k = E.$$

Но тогда по теореме 5 множество E измеримо и

$$\mu E_N = \mu(e_1 + \dots + e_N) = \sum_{k=1}^N \mu e_k \rightarrow \mu E, N \rightarrow \infty.$$

Отметим еще одну теорему, сводящуюся к теоремам 6 и 4.

Теорема 7. Пусть задана (невозрастающая) последовательность измеримых множеств:

$$E_1 \supset E_2 \supset \dots, E = \bigcap_{k=1}^{\infty} E_k.$$

Тогда E измеримо и $\mu E = \lim_{n \rightarrow \infty} \mu E_n$.

Доказательство. В самом деле,

$$E = \bigcap_{k=1}^{\infty} E_k = E_1 - \bigcup_{k=1}^{\infty} (E_1 - E_k),$$

и тогда (пояснения ниже)

$$\mu E = \mu E_1 - \mu \bigcup_{k=1}^{\infty} (E_1 - E_k) = \mu E_1 - \lim_{k \rightarrow \infty} \mu (E_1 - E_k) = \lim_{k \rightarrow \infty} \mu E_k.$$

Ведь множества $E_1 - E_k \subset E_1$ измеримы и не убывают, и сумма их по теореме 6 измерима, а ее лебегова мера есть

$$\lim_{k \rightarrow \infty} \mu (E_1 - E_k) = \mu E_1 - \lim_{k \rightarrow \infty} \mu E_k.$$

При этом из существования предела слева следует существование предела справа.

Теорема 8. *Конечная или счетная ограниченная сумма измеримых множеств E_1, E_2, \dots измерима и*

$$\mu\left(\bigcup_k E_k\right) \leq \sum_k \mu E_k. \quad (24)$$

Доказательство. Измеримость суммы (24) следует из равенства

$$\bigcup_k E_k = E_1 + (E_2 - E_1) + (E_3 - E_1 - E_2) + \dots, \quad (25)$$

где справа слагаемые — измеримые попарно не пересекающиеся множества. Далее, мы знаем, что мера множества слева в (25) в точности равна сумме мер множеств, входящих в ряд справа, но мера k -го такого множества, очевидно, не превышает μE_k , откуда следует (24).

Теорема 9. *Пересечение конечного или счетного числа измеримых множеств E_1, E_2, \dots измеримо.*

Доказательство. Это следует из теорем 2 и 8, если учесть, что

$$\bigcap_k E_k = E_1 - \bigcup_k (E_1 - E_k).$$

Отметим, что множество, состоящее из одной точки (пространства R_n), измеримо в жордановом и лебеговом смысле и имеет меру нуль. Счетное ограниченное множество (точек R_n) на основании теоремы 5 есть измеримое множество по Лебегу (меры нуль), но, вообще говоря, не по Жордану. Например, множество Δ' рациональных точек, принадлежащих кубу Δ , имеет Лебегову меру нуль, но оно не измеримо в жордановом смысле. Множество точек $x = (x_1, \dots, x_n) \in \Delta$, не все координаты которых рациональны, имеет, очевидно, лебегову меру, равную $|\Delta|$.

Отметим еще, что если множество E измеримо по Жордану, то присоединение к нему его границы сохраняет меру ($mE = m\bar{E}$), но это уже не так в случае лебеговой меры, например, для рассмотренных выше множеств Δ' и Δ имеет место $\mu\Delta' = 0$, $\Delta = \bar{\Delta}'$, $|\Delta| > 0$.

§ 19.2. Измеримые функции

Мы будем называть измеримые по Лебегу множества E ($E \subset R_n$) просто измеримыми. Они всегда ограничены.

Но определенную функцию $f = f(x) = f(x_1, \dots, x_n)$ называется измеримой на множестве E ($E \subset R_n$), если E измеримо,

f конечна *) на E и для любого (действительного) числа A множество

$$\{x: x \in E, f(x) < A\} = \{f < A\} \quad (1)$$

(точек $x \in E$, где $f(x) < A$) измеримо.

Запись справа в (1) не выражает явно, что речь идет о точках $x \in E$, — это подразумевается. В этом духе надо понимать и другие подобные приводимые ниже записи.

Пусть $A < B$ — произвольные числа. Имеют место очевидные множественные равенства:

$$\{f \leq A\} = \bigcap_{k=1}^{\infty} \left\{ f < A + \frac{1}{k} \right\}, \quad (2)$$

$$\{f = A\} = \{f \leq A\} - \{f < A\}, \quad (3)$$

$$\{A \leq f\} = E - \{f < A\}, \quad (4)$$

$$\{A < f\} = \{A \leq f\} - \{A = f\}, \quad (5)$$

$$\{A < f < B\} = \{f < B\} - \{f \leq A\}, \quad (6)$$

$$\{A \leq f < B\} = \{f < B\} - \{f < A\}, \quad (7)$$

$$\{A \leq f \leq B\} = \{A \leq f < B\} + \{f = B\}, \quad (8)$$

$$\{A < f \leq B\} = \{A < f < B\} + \{f = B\}. \quad (9)$$

Измеримость f на E влечет измеримость любого из множеств, фигурирующих в левых частях этих неравенств. В самом деле, из измеримости каждого из множеств

$$\left\{ f < A + \frac{1}{k} \right\} = \left\{ x: x \in E, f(x) < A + \frac{1}{k} \right\} \quad (k = 1, 2, \dots)$$

следует в силу (2) измеримость их пересечения, равного $\{f \leq A\}$. Теперь уже измеримы уменьшаемое и вычитаемое в (3), поэтому измерима разность. Так постепенно доказываются (4), ..., (9).

Важно отметить, что измеримость любого из множеств (при произвольных A и B), фигурирующих в левых частях соотношений (2)—(9), кроме (3), влечет измеримость f на E (если E измеримо). Например, пусть известно, что E измеримо, и для любого числа A множество $\{f \leq A\}$ измеримо. Тогда очевидно, что измеримо множество

$$\{f < A\} = \bigcup_{k=1}^{\infty} \left\{ f \leq A - \frac{1}{k} \right\}.$$

*) Мы считаем, что $f(x)$ для любого $x \in E$ есть число (конечное число). Случай, когда функции f разрешается принимать значения $\pm\infty$ (или ∞), интересен, когда f есть предел или верхний или нижний предел последовательности конечных на E функций. Этот случай разбирается ниже в теореме 2. Если в каком-либо вопросе удобно приписывать $f(x)$, $x \in E$, не только конечные значения, но и бесконечные $+\infty$, $-\infty$ (или ∞), то тогда естественно считать функцию f измеримой на E , если в отдельности измеримы множества $\{f = +\infty\}$, $\{f = -\infty\}$ {или $f = \infty$ }, а на оставшейся части E конечная функция f измерима в указанном выше смысле.

Или, например, пусть E измеримо и измеримы все множества $\{A < f < B\}$, каковы бы ни были $A, B, A < B$. Тогда множество

$$\{f < A\} = \bigcup_{k=1}^{\infty} \{A - k < f < A\}$$

измеримо как сумма счетного числа измеримых множеств.

Функция f , непрерывная на замкнутом ограниченном множестве F или открытом ограниченном множестве G , измерима на нем.

В самом деле, F и G измеримы. Кроме того, для любого A множество $\{x: x \in F, f(x) \leq A\}$ замкнуто и ограничено, следовательно, измеримо, а множество $\{x: x \in G, f(x) < A\}$ открыто и ограничено, следовательно, измеримо.

Справедливы следующие утверждения:

Если $e \subset E$ измеримо и f измерима на E , то f измерима и на e .

Ведь множество $\{x: x \in e, f(x) < A\}$ есть пересечение двух измеримых множеств e и $\{x: x \in E, f(x) < A\}$.

Если f измерима на каждом из множеств e_k ($k = 1, 2, \dots$) и сумма $E = \sum_k e_k$ ограничена, то f также измерима на E .

Ведь E измеримо как ограниченная сумма измеримых e_k . Кроме того, множество $\{x: x \in E, f(x) < A\}$ ограничено и есть сумма измеримых множеств $\{x: x \in e_k, f(x) < A\}$ ($k = 1, 2, \dots$).

Теорема 1. *Вместе с f и φ измеримы на E функции*

$$1) f + \varphi, \quad 2) -\varphi, \quad 3) f\varphi, \quad 4) 1/\varphi,$$

в предположении в случае 4), что $\varphi(x) \neq 0$ для всех $x \in E$.

Доказательство. 1) Зададим число A . Имеет место равенство

$$\{f + \varphi < A\} = \bigcup_{r+\rho < A} \{f < r\} \{\varphi < \rho\}, \quad (10)$$

где сумма распространена на все пары рациональных чисел r, ρ , сумма которых меньше A . В самом деле, если $x \in E, f(x) < r, \varphi(x) < \rho, r + \rho < A$, то $f(x) + \varphi(x) < A$ и правая часть (10) принадлежит к левой. Если же $x \in E, f(x) + \varphi(x) < A$ и $\delta = A - f(x) - \varphi(x)$, то существуют рациональные числа r и ρ , большие соответственно, чем $f(x)$ и $\varphi(x)$, на величину меньшую, чем $\delta/2$, и тогда $f(x) + \varphi(x) < r + \rho < A$, т. е. левая часть (10) содержится в правой. Так как пары (r, ρ) рациональных чисел, для которых $r + \rho < A$, образуют счетное множество, то из измеримости f и φ на E следует, что правая часть (10) есть измеримое множество, таким образом, и левая есть измеримое множество.

2) Следует из равенства $\{-\varphi < A\} = \{\varphi > -A\}$.

3) Пусть $f(x), \varphi(x) \geq 0$ для всех $x \in E$. Если $A \leq 0$, то множество $\{f < A\}$ пусто, следовательно, измеримо. Пусть теперь

$A > 0$. Если $f(x) < r$, $\varphi(x) < \rho$, $r\rho < A$, то $f(x)\varphi(x) < A$. Наоборот, если $f(x)\varphi(x) < A$, то можно подобрать рациональные r , $\rho > 0$ такие, что $r\rho < A$ и $f(x) < r$, $\varphi(x) < \rho$. Поэтому

$$\{f\varphi < A\} = \bigcup_{\substack{r\rho < A \\ r, \rho > 0}} \{f < r\} \{\varphi < \rho\}, \quad (11)$$

и правая часть (11), а с ней и левая, измеримы.

Отсюда легко следует измеримость $\{f\varphi < A\}$, если каждая из функций f , φ сохраняет знак на E .

Общий случай сводится к указанным четырем путем представления

$$\begin{aligned} \{f\varphi < A\} = & \{f\varphi < A; f, \varphi \geq 0\} + \{f\varphi < A; f \geq 0, \varphi \leq 0\} + \\ & + \{f\varphi < A; f \leq 0, \varphi \geq 0\} + \{f\varphi < A; f, \varphi \leq 0\}. \end{aligned}$$

4) Если $\varphi(x) > 0$ для всех $x \in E$, то при $A \leq 0$ множество $\{1/\varphi < A\}$ пусто, таким образом, измеримо, а при $A > 0$ это следует из равенства $\{1/\varphi < A\} = \{1/A < \varphi\}$. Подобным образом рассматривается случай, когда $\varphi(x) < 0$ на E . Общий случай сводится к этим двум путем представления

$$\left\{\frac{1}{\varphi} < A\right\} = \left\{\frac{1}{\varphi} < A; \varphi > 0\right\} + \left\{\frac{1}{\varphi} < A; \varphi < 0\right\}.$$

Теорема 2. *Верхний предел последовательности $f_n(x)$ измеримых на E конечных функций*

$$\psi(x) = \overline{\lim}_{n \rightarrow \infty} f_n(x), \quad x \in E, \quad (12)$$

есть функция, измеримая на E в смысле приведенного в ссылке в начале этого параграфа определения.

Доказательство. Множество E распадается на три попарно не пересекающиеся множества

$$E = E_0 + E_+ + E_-, \quad (13)$$

где

$$\psi(x) = \begin{cases} \text{конечна на } E_0, \\ +\infty \text{ на } E_+, \\ -\infty \text{ на } E_-. \end{cases} \quad (14)$$

Пусть $\psi(x)$ конечна на E (т. е. $E_+ = E_- = 0$). Тогда для любого действительного числа A и натурального k имеют место вложения

$$\left\{\psi < A - \frac{1}{k}\right\} \subset \bigcup_{N=1}^{\infty} \bigcap_{n=N}^{\infty} \left\{f_n < A - \frac{1}{k}\right\} \subset \left\{\psi \leq A - \frac{1}{k}\right\}. \quad (15)$$

Ведь если $x \in \left\{\psi < A - \frac{1}{k}\right\}$, то, в силу (12), для некоторого N

выполняется неравенство

$$f_n(x) < A - \frac{1}{k}, \quad n \geq N, \quad (16)$$

и потому

$$x \in \bigcap_{n=N}^{\infty} \left\{ f_n < A - \frac{1}{k} \right\}. \quad (17)$$

Тем более x принадлежит множеству, стоящему в середине цепи (15). Далее, если x принадлежит этому последнему множеству, то для некоторого N для него выполняется (17), т. е. (16), и так как имеет место (12), то $\psi(x) \leq A - \frac{1}{k}$, и мы доказали, что x принадлежит множеству, стоящему в правой части (15).

Легко видеть, что (см. (15))

$$\begin{aligned} \{\psi < A\} &= \bigcup_k \left\{ \psi < A - \frac{1}{k} \right\} = \bigcup_k \left\{ \psi \leq A - \frac{1}{k} \right\} = \\ &= \bigcup_{k=1}^{\infty} \bigcup_{N=1}^{\infty} \bigcap_{n=N}^{\infty} \left\{ f_n < A - \frac{1}{k} \right\}. \end{aligned} \quad (18)$$

По вследствие измеримости функций f_n на E правая часть (18) — измеримое множество, значит, и левая — измеримое множество.

Перейдем к общему случаю, когда E_+ , E_- , вообще говоря, пусты. Для $x \in E_-$

$$\overline{\lim}_{n \rightarrow \infty} f_n(x) = \lim_{n \rightarrow \infty} f_n(x) = -\infty, \quad (19)$$

откуда следует равенство

$$E_- = \bigcap_{k=1}^{\infty} \bigcup_{N=1}^{\infty} \bigcap_{n=N}^{\infty} \{f_n < -k\}, \quad (20)$$

показывающее, что E_- измеримо. В самом деле, если $x \in E_-$, то для любого натурального k найдется натуральное N такое, что

$$f_n(x) < -k, \quad n \geq N \quad (21)$$

т. е.

$$x \in \bigcap_{n=N}^{\infty} \{f_n < -k\}, \quad (22)$$

тем более

$$x \in \bigcup_{N=1}^{\infty} \bigcap_{n=N}^{\infty} \{f_n < -k\}, \quad (23)$$

и так как этот факт имеет место при любом k , то x принадлежит правой части (20). Наоборот, из принадлежности x правой части (20) следует, что при любом k имеет место (23), а при некотором N — и (22), т. е. (21), таким образом, (19), и правая часть (20) принадлежит левой.

Наконец, имеет место равенство

$$E_+ = \bigcap_{k=1}^{\infty} \bigcap_{s=1}^{\infty} \bigcup_{n=s}^{\infty} \{f_n > k\}, \quad (24)$$

показывающее, что E_+ измеримо. Действительно, если $x \in E_+$, то для любого k найдется N такое, что

$$f_n(x) > k \quad (25)$$

для бесконечного числа значений $n > N$, тогда

$$x \in \bigcap_{s=1}^{\infty} \bigcup_{n=s}^{\infty} \{f_n > k\} \quad (26)$$

для любого k , т. е. x принадлежит правой части (24). Наоборот, если имеет место это последнее свойство, то справедливо и (26) при любом k , поэтому при любом k выполняется неравенство (25) для бесконечного числа значений n , т. е. $x \in E_+$.

Итак, E_+ и E_- измеримы, но тогда $E_0 = E - E_+ - E_-$ измеримо, и так как функция ψ на E_0 конечна, то ψ измерима в смысле введенного выше определения, и теорема доказана.

З а м е ч а н и е. В теореме 2 можно верхний предел заменить на нижний предел, потому что

$$\varphi(x) = \lim_{n \rightarrow \infty} f_n(x) = -\overline{\lim}_{n \rightarrow \infty} (-f_n(x)).$$

а функции $h(x)$ и $-h(x)$ измеримы одновременно.

Пусть E_0 имеет прежний смысл, а E'_0 — множество, где φ конечна. Функция $\psi(x) - \varphi(x)$ измерима на множестве $E_0 E'_0$, из которого можно выделить важное измеримое подмножество

$$E_* = \{\psi(x) - \varphi(x) = 0\}$$

точек $x \in E$, для которых существует конечный предел

$$\lim_{n \rightarrow \infty} f_n(x) = \varphi(x) = \psi(x).$$

О п р е д е л е н и е. Последовательность конечных измеримых на E функций f_k сходится к измеримой на E функции f по мере, если для любого $\delta > 0$ мера множества

$$e_k = \{x \in E : |f(x) - f_k(x)| > \delta\} \quad (27)$$

стремится к нулю ($\mu e_k \rightarrow 0, k \rightarrow \infty$).

Т е о р е м а 3. Если последовательность конечных измеримых на E функций f_k сходится на E к конечной функции f , то она сходится также к f по мере.

Д о к а з а т е л ь с т в о. В самом деле, если бы это было не так, то для некоторого $\delta > 0$ нашлись бы число $\lambda > 0$ и последо-

вательность индексов k_1, k_2, \dots такие, что $\mu e_{k_j} \geq \lambda$. Положим

$$e = \bigcap_{s=1}^{\infty} (e_{k_s} + e_{k_{s+1}} + \dots),$$

тогда

$$\mu e = \lim_{s \rightarrow \infty} \mu (e_{k_s} + e_{k_{s+1}} + \dots) \geq \lim_{s \rightarrow \infty} \mu e_{k_s} \geq \lambda,$$

и, таким образом, e — непустое множество. Но точка $x \in e$ принадлежит, очевидно, бесконечной последовательности множеств $e_{v_1}, e_{v_2}, e_{v_3}, \dots$ ($v_1 < v_2 < \dots$), и потому

$$|f_{v_s}(x) - f(x)| > \delta.$$

Но это противоречит тому, что

$$\lim_{k \rightarrow \infty} f_k(x) = f(x).$$

Теорема 4. *Функция f , интегрируемая по Риману на множестве E , измерима по Лебегу на E .*

Доказательство. Условие теоремы автоматически влечет измеримость E по Жордану, поэтому и измеримость по Лебегу. Пусть E'' — множество точек непрерывности f . По теореме Лебега (см. §§ 12.8 и 12.10) $\mu E'' = \mu E$. Зададим $\varepsilon > 0$ и определим для любого натурального k замкнутые множества $F_k \subset E''$ так, что $\mu F_k > \mu E - \varepsilon \cdot 2^{-k}$ ($F_k \subset F_{k+1}$). Функция f непрерывна на множестве F_k , следовательно, измерима на нем. Определим функции

$$f_k = \begin{cases} f, & x \in F_k, \\ 0, & x \in E - F_k, \end{cases}$$

которые очевидно измеримы на E . Имеем

$$\lim_{k \rightarrow \infty} \int f_k(x) dx = \int f(x) dx \text{ на } E', \quad \mu E' = \mu E''.$$

Следовательно, f измерима на E' , и так как $E' \subset E'' \subset E$, $\mu(E - E') = 0$, то f измерима и на E .

Теорема 5. *Если функция f измерима и положительна на множестве E положительной меры, то найдутся положительное число λ и множество $e \subset E$ положительной меры, на котором $f(x) \geq \lambda$.*

Доказательство. В самом деле, зададим множества

$$e_0 = \{x : x \in E, 1 \leq f\}, \quad e_k = \left\{x : x \in E, \frac{1}{k+1} \leq f < \frac{1}{k}\right\}, \quad k=1, 2, \dots,$$

очевидно попарно не пересекающиеся и такие, что

$$E = \sum_0^{\infty} e_k, \quad \mu E = \sum_0^{\infty} \mu e_k.$$

Так как $\mu E > 0$, то найдется k , для которого $\mu e_k > 0$. Для этого k можно положить $e = e_k$, $\lambda = 1/(k+1)$, чтобы удовлетворить теореме.

§ 19.3. Интеграл Лебега

Последовательность действительных чисел с двумя входами $\dots < p_{-2} < p_{-1} < p_0 < p_1 < p_2 < \dots$, $p_k \rightarrow \infty$, $p_{-k} \rightarrow -\infty$, $k \rightarrow +\infty$,

удовлетворяющую условию

$$\sup_k (p_{k+1} - p_k) = \delta_R < \infty, \quad (2)$$

будем называть *разбиением* R (действительной оси).

Пусть на (измеримом) множестве E (пространства R_n) задана измеримая конечная функция f . Введем множества (измеримые)

$$e_k = \{x: x \in E, p_k \leq f(x) < p_{k+1}\} = \{p_k \leq f(x) < p_{k+1}\}, \\ k = 0, \pm 1, \pm 2, \dots$$

и два ряда (с двумя входами)

$$\underline{S}_R(f) = \sum_{-\infty}^{\infty} p_k \mu e_k = \sum_k p_k \mu e_k, \quad \bar{S}_R(f) = \sum_{-\infty}^{\infty} p_{k+1} \mu e_k = \sum_k p_{k+1} \mu e_k, \quad (3)$$

называемые соответственно *нижней* и *верхней* (лебеговыми) *интегральными суммами* f (соответствующими разбиению R).

Условимся считать, что $\underline{S}_R(f)$ и $\bar{S}_R(f)$ суть обозначения указанных рядов, а если эти ряды сходятся*), то пусть $\underline{S}_R(f)$ и $\bar{S}_R(f)$ обозначают также суммы этих рядов (числа).

Если f — ограниченная функция на E , то для достаточно больших N все множества e_k с $|k| > N$ — пустые и ряды (3) представляют собой конечные суммы. Другое дело, если f не ограничена на E , тогда ряды (3) могут сходиться и расходиться.

Лебег доказал, что если для какого-либо разбиения R один из двух рядов (3) сходится, то сходится и другой; мало того, эти ряды тогда уже автоматически сходятся для любого другого разбиения R и существуют конечные пределы

$$\lim_{\delta_R \rightarrow 0} \underline{S}_R(f) = \lim_{\delta_R \rightarrow 0} \bar{S}_R(f) = \int_E f(x) dx, \quad (4)$$

*) Ряд $\sum_{-\infty}^{\infty} u_k$ по определению сходится (абсолютно сходится), если сходятся (абсолютно сходятся) отдельно ряды $\sum_{-\infty}^{-1} u_k$ и $\sum_0^{\infty} u_k$. Сумма их сумм называется суммой ряда $\sum_{-\infty}^{\infty} u_k$. В силу свойства (1) и того обстоятельства, что $\mu e_k \geq 0$, ряды (3), если сходятся, то абсолютно.

равные одному и тому же числу, которое мы называем *интегралом Лебега от функции f на множестве E* .

Таким образом, в частности, *существует интеграл Лебега от любой измеримой ограниченной на E функции*.

Первый член цепи (4), так же как второй, есть определение*) интеграла Лебега от f на E , третий же есть обозначение интеграла Лебега. Оно не отличается от обозначения интеграла Римана. Путаницы здесь не происходит, потому что, если функция f интегрируема на E в римановом смысле или даже абсолютно интегрируема в несобственном римановом смысле, то она интегрируема и в смысле Лебега, причем оба интеграла равны между собой. Впрочем, если несобственный интеграл Римана от f на E хотя и сходится, но не абсолютно, то f не интегрируема на E по Лебегу, и в этом только случае могут потребоваться пояснения, чтобы избежать путаницы.

Эти утверждения будут обоснованы и будут даны еще два других эквивалентных определения интеграла Лебега, одно из которых мы сформулируем уже сейчас.

Будем называть функцию φ *ступенчатой* на измеримом множестве E (с конечным или счетным числом ступенек), если она определена равенствами

$$\varphi(x) = c_j, \quad x \in \alpha_j, \quad j = 1, 2, \dots, \quad (5)$$

где c_j — постоянные (действительные) числа и α_j — измеримые попарно не пересекающиеся множества, сумма которых равна E .

Ступенчатая функция φ называется *интегрируемой в лебеговом смысле*, если ряд

$$\sum_j c_j \mu \alpha_j = \int_E \varphi(x) dx \quad (6)$$

абсолютно сходится. Его сумма называется *интегралом Лебега* и обозначается, как указано в (6).

По второму определению функция f называется *интегрируемой по Лебегу на E* , если существует последовательность ступенчатых интегрируемых (в смысле (6)) на E функций $f_k(x)$, равномерно сходящаяся к $f(x)$ на E . Доказывается, что при этом автоматически существует предел

$$\lim_{k \rightarrow \infty} \int_E f_k(x) dx = \int_E f(x) dx, \quad (7)$$

не зависящий от указанной последовательности $\{f_k\}$, называемый *интегралом Лебега от f на E* (слева в (7) интеграл $\int_E f_k dx$ понимается в смысле (6)).

*) В дальнейшем возникнут и другие определения, эквивалентные приведенному. При сравнении их между собой будем считать данное определение первым.

Эквивалентность первого и второго определений интеграла Лебега будет доказана ниже. Она заключается в том, что если функция f удовлетворяет одному из них, то она удовлетворяет и другому, и соответствующие пределы (4) и (7) равны между собой.

Интегрируемые*) по Лебегу функции называют еще *суммируемыми*. Более детальная терминология, которой придерживался сам Лебег, заключается в следующем.

Только ограниченные измеримые на E функции Лебег называл интегрируемыми на E . Для каждой из них существуют (числа) конечные суммы $\underline{S}_R(f)$, $\bar{S}_R(f)$, каково бы ни было разбиение R , и существует конечный предел (4) — интеграл Лебега от f на E . Таким образом, вычисление интеграла Лебега от ограниченной измеримой функции сводится к одному пределу (при $\delta_R \rightarrow 0$).

Что же касается неограниченных функций, для которых существуют пределы (4), то именно их Лебег назвал *суммируемыми*, чтобы подчеркнуть, что для их определения требуется *двойной переход к пределу*, во-первых, при вычислении сумм бесконечных рядов $\underline{S}_R(f)$, $\bar{S}_R(f)$, а во-вторых, при нахождении пределов (4).

В связи с этим можно сказать, что интеграл Лебега от неограниченной функции есть *несобственный интеграл*, при этом естественно считать, что это *абсолютно сходящийся* несобственный интеграл.

Прежде чем перейти к обоснованию высказанных утверждений, остановимся на некоторых свойствах ступенчатых функций.

Произвольная ступенчатая на E функция

$$\varphi(x) = c_i, \quad x \in \alpha_i, \quad \sum \alpha_i = E, \quad \alpha_i \alpha_j = 0 \quad (i \neq j) \quad (8)$$

измерима на E , потому что для любого действительного числа A множество

$$\{\varphi < A\} = \sum_{c_i < A} \alpha_i$$

измеримо как конечная или счетная сумма измеримых множеств.

Определение интегрируемой (в смысле (6)) ступенчатой функции φ и величина ее интеграла не зависит от способа ее задания. Если, например, функция φ задана еще при помощи равенств $\varphi(x) = c_j, x \in \alpha'_j, \sum_j \alpha'_j = E, \alpha'_i \alpha'_j = 0 \quad (i \neq j)$, то тем самым автоматически выполняются условия

$$c_i \mu(\alpha_i \alpha'_j) = c'_j \mu(\alpha_i \alpha'_j), \quad (9)$$

*) Впрочем, понятие интегрируемости (суммируемости) будет далее распространено на функции, конечные почти всюду на E . Пока мы рассматриваем функции, конечные всюду на E .

потому что либо $\mu(\alpha_i \alpha'_j) = 0$, либо, если для данной пары (i, j) это не так, то найдется $x \in \alpha_i \alpha'_j$, и тогда для него $\varphi(x) = c_i = c_j$. Поэтому, если ряд $\sum_j c_j \mu \alpha_j$ абсолютно сходится то, сходятся также абсолютно следующие ряды, имеющие ту же сумму (пояснения ниже):

$$\sum_i c_i \mu \alpha_i = \sum_i \sum_j c_i \mu(\alpha_i \alpha'_j) = \sum_j \sum_i c'_j \mu(\alpha_i \alpha'_j) = \sum_j c'_j \mu \alpha'_j$$

(см. § 11.9). Абсолютная сходимость кратного ряда во втором члене цепи и первое равенство следуют из абсолютной сходимости ряда в первом члене и того факта, что $|c_i \mu \alpha_i| = \sum_j |c_i \mu(\alpha_i \alpha'_j)|$.

Второе равенство цепи верно, потому что в кратном абсолютно сходящемся ряду индексы i и j законно переставить местами, и имеет место (9). Третье же равенство цепи объясняется так же, как первое.

Если, кроме функции φ , определенной равенствами (8), задана еще другая ступенчатая функция

$$\psi(x) = d_j, \quad x \in \beta_j, \quad \sum_j \beta_j = E, \quad \beta_j \beta_s = 0 \quad (j \neq s),$$

то часто удобно унифицировать их задания, считая, что

$$\varphi(x) = c_i, \quad x \in \alpha_i \beta_j, \quad \psi(x) = d_j, \quad x \in \alpha_i \beta_j.$$

Тогда измеримые множества $\alpha_i \beta_j$ попарно не пересекаются, и их сумма равна E (конечно, пустое множество не пересекается с любым множеством).

Очевидно также, что если φ и ψ интегрируемы и A и B — действительные числа, то интегрируема также ступенчатая функция

$$A\varphi(x) + B\psi(x) = Ac_i + Bd_j, \quad x \in (\alpha_i, \beta_j),$$

и выполняются равенства

$$\begin{aligned} \int_E (A\varphi + B\psi) dx &= \sum_i \sum_j (Ac_i + Bd_j) \mu(\alpha_i \beta_j) = \\ &= A \sum_i c_i \sum_j \mu(\alpha_i \beta_j) + B \sum_j d_j \sum_i \mu(\alpha_i \beta_j) = \\ &= A \sum_i c_i \mu \alpha_i + B \sum_j d_j \mu \beta_j = A \int_E \varphi dx + B \int_E \psi dx. \end{aligned} \quad (10)$$

Далее, если φ и ψ — ступенчатые функции, удовлетворяющие неравенству $\varphi(x) \leq \psi(x)$, то $c_i \mu(\alpha_i \beta_j) \leq d_j \mu(\alpha_i \beta_j)$, и потому, если φ и ψ интегрируемы, то

$$\int_E \varphi dx \leq \int_E \psi dx \quad (\varphi(x) \leq \psi(x)), \quad (11)$$

а если $\varphi(x) \geq 0$ и φ интегрируема, то автоматически интегрируема φ .

Заметим, что для интегрируемой ступенчатой функции φ выполняется неравенство (см. (6))

$$\left| \int_E \varphi dx \right| = \left| \sum_k c_k \mu e_k \right| \leq \sum_k |c_k| \mu e_k = \int_E |\varphi| dx.$$

Важно отметить также, что если ступенчатая функция φ ограничена ($|c_k| \leq M$), то она интегрируема, и для ее интеграла выполняется неравенство

$$\left| \int_E \varphi dx \right| \leq \int_E |\varphi| dx \leq \sum_k |c_k| \mu e_k \leq M \mu E. \quad (12)$$

Обратим внимание на следующий важный для дальнейшего факт. Пусть на E задана измеримая функция f и для некоторого разбиения R действительной оси введены множества

$$e_k = \{p_k \leq f(x) < p_{k+1}\}, \quad k = 0, \pm 1, \pm 2, \dots$$

С помощью их построим две ступенчатые функции, называемые нижней и верхней для f , соответствующей разбиению R :

$$\underline{f}_R(x) = p_k, \quad x \in e_k, \quad \bar{f}_R(x) = p_{k+1}, \quad x \in e_k.$$

Очевидно, что $\underline{f}_R(x) \leq f(x) < \bar{f}_R(x)$ и (см. (2))

$$|\bar{f}_R(x) - \underline{f}_R(x)| \leq \delta_R$$

для всех $x \in E$, поэтому также

$$|f(x) - \underline{f}_R(x)| \leq \delta_R, \quad |f(x) - \bar{f}_R(x)| < \delta_R.$$

Отсюда следует, что как нижняя, так и верхняя функции (соответствующие разбиению R) стремятся к $f(x)$ равномерно на E при $\delta_R \rightarrow 0$:

$$\lim_{\delta_R \rightarrow 0} \underline{f}_R(x) = \lim_{\delta_R \rightarrow 0} \bar{f}_R(x) = f(x),$$

какова бы ни была функция f , измеримая на E .

Заметим, что функции $\underline{f}_R(x)$ и $\bar{f}_R(x)$ интегрируемы (в смысле (6)) если соответствующие им ряды, т. е. нижняя и верхняя интегральные суммы

$$\underline{S}_R(f) = \sum_k p_k \mu e_k = \int_E \underline{f}_R(x) dx,$$

$$\bar{S}_R(f) = \sum_k p_{k+1} \mu e_k = \int_E \bar{f}_R(x) dx$$

абсолютно сходятся.

В связи с этим сформулированное выше предложение Лебега, которое доказывается ниже в теореме 1, можно переформулировать еще следующим образом: *если для какого-либо разбиения R одна из ступенчатых функций $\underline{f}_R(x)$ или $\bar{f}_R(x)$ интегрируема на E (в смысле (6)), то интегрируема и другая, мало того, тогда все такие функции для любого R интегрируемы на E и существуют пределы*

$$\lim_{\delta_R \rightarrow 0} \int_E \underline{f}_R(x) dx = \lim_{\delta_R \rightarrow 0} \int_E \bar{f}_R(x) dx = \int_E f(x) dx,$$

равные одному и тому же числу, называемому интегралом Лебега от f на E .

Теорема 1. Пусть f измерима на E и для некоторого разбиения R действительной оси сходится одна из сумм (3), нижняя или верхняя.

Тогда сходится к тому же пределу и другая сумма, так же как сходятся подобные суммы для любого другого разбиения R' . Кроме того, существуют равные пределы (4).

Доказательство. Введем нижнюю и верхнюю ступенчатые функции для разбиения R

$$\underline{f}_R(x) = p_k, \quad x \in e_k = \{p_k \leq f(x) < p_{k+1}\},$$

$$\bar{f}_R(x) = p_{k+1}, \quad x \in e_k,$$

где p_k — точки R , и еще нижнюю ступенчатую функцию $\underline{f}_{R'}(x)$, соответствующую какому-либо другому разбиению R' .

Допустим для определенности, что именно ряд $\underline{S}_R(f)$ сходится. Так как он автоматически сходится абсолютно, то существует интеграл на E от $\underline{f}_R(x)$ (в смысле (6)), равный

$$\underline{S}_R(f) = \sum_k p_k \mu e_k = \int_E \underline{f}_R(x) dx.$$

Но в силу неравенств

$$|\bar{f}_R(x) - \underline{f}_R(x)| \leq \delta_R,$$

$$|\underline{f}_{R'}(x) - \underline{f}_R(x)| \leq |\underline{f}_{R'}(x) - f(x)| + |f(x) - \underline{f}_R(x)| < \delta_{R'} + \delta_R,$$

ступенчатые функции $\bar{f}_R(x) - \underline{f}_R(x)$ и $\underline{f}_{R'}(x) - \underline{f}_R(x)$ ограничены и потому интегрируемы. Но тогда интегрируема функция (как сумма двух ступенчатых интегрируемых функций)

$$\bar{f}_R(x) = \underline{f}_R(x) + [\bar{f}_R(x) - \underline{f}_R(x)],$$

так же как функция

$$\underline{f}_{R'}(x) = \underline{f}_R(x) + [\underline{f}_{R'}(x) - \underline{f}_R(x)],$$

т. е. имеют смысл числа $\bar{S}_R(f)$ и $\underline{S}_{R'}(x)$. Этим первая часть теоремы доказана.

Далее, выполняется условие Коши (см. (12))

$$|\underline{S}_R(f) - \underline{S}_{R'}(f)| \leq \int_E |f_R(x) - f_{R'}(x)| dx \leq \\ \leq (\delta_R + \delta_{R'}) \mu E \rightarrow 0 \quad (\delta_R, \delta_{R'} \rightarrow 0),$$

и мы убедились в существовании первого предела (4).

Наконец,

$$|\bar{S}_R(f) - S_R(f)| = \int_E |\bar{S}_R(x) - S_R(x)| dx \leq \delta_R \mu E \rightarrow 0 \quad (\delta_R \rightarrow 0),$$

поэтому существует также равный первому второй предел (4), и теорема доказана.

Выше было приведено второе определение понятия интеграла Лебега, основанное на приближении интегрируемой функции произвольными ступенчатыми интегрируемыми функциями, не обязательно нижними или верхними. Оно вытекает из следующей теоремы:

Теорема 2. *Функция f интегрируема по Лебегу на E тогда и только тогда, когда возможно определить равномерно сходящуюся к ней на E последовательность интегрируемых ступенчатых функций $\lambda_k(x)$ ($k = 1, 2, \dots$). При этом автоматически окажется, что*

$$\lim_{k \rightarrow \infty} \int_E \lambda_k(x) dx = \int_E f dx.$$

Таким образом, этот предел не зависит от индивидуальной последовательности $\{\lambda_k\}$.

Доказательство. В самом деле, пусть функция f интегрируема по Лебегу на E и $\underline{f}_{R_m}(x)$ — нижняя ее ступенчатая функция, соответствующая разбиению R_m с $\delta_{R_m} < 1/m$ ($m = 1, 2, \dots$). Тогда

$$|\underline{f}_{R_m}(x) - f(x)| < \frac{1}{m} \rightarrow 0, \quad m \rightarrow \infty,$$

т. е. последовательность $\underline{f}_{R_m}(x)$ равномерно на E сходится к $f(x)$ и, кроме того, как мы знаем из теоремы 1,

$$\int_E \underline{f}_{R_m}(x) dx = \underline{S}_{R_m}(f) \rightarrow \int_E f dx \quad (m \rightarrow \infty).$$

Этим доказано для любой интегрируемой по Лебегу функции f , что если положить $\lambda_m(x) = \underline{f}_{R_m}(x)$, то будут удовлетворяться требования, указанные в теореме.

Наоборот, если последовательность ступенчатых интегрируемых на E (в смысле (6)) функций $\lambda_m(x)$ равномерно на E сходится к некоторой функции $f(x)$, т. е.

$$|\lambda_m(x) - f(x)| < \varepsilon_m \rightarrow 0, \quad m \rightarrow \infty$$

(ε_m не зависят от $x \in E$), то f измерима и конечна на E (см. § 19.2, теорема 2) и ее определенная, как выше, нижняя ступенчатая функция $\underline{f}_{R_m}(x)$ тоже равномерно сходится к f :

$$|f(x) - \underline{f}_{R_m}(x)| < \frac{1}{m} \rightarrow 0, \quad m \rightarrow \infty.$$

Отсюда

$$\begin{aligned} |\lambda_m(x) - \underline{f}_{R_m}(x)| &< |\lambda_m(x) - f(x)| + |f(x) - \underline{f}_{R_m}(x)| \leq \\ &\leq \varepsilon_m + \frac{1}{m} \rightarrow 0, \quad m \rightarrow \infty. \end{aligned} \quad (13)$$

При любом m функция $\underline{f}_{R_m}(x)$ интегрируема (в смысле (6)), потому что она представляется как сумма

$$\underline{f}_{R_m}(x) = \lambda_m(x) + (\underline{f}_{R_m}(x) - \lambda_m(x))$$

двух ступенчатых интегрируемых функций. Ведь λ_m интегрируема по условию, а $\underline{f}_{R_m} - \lambda_m$ ограничена. Но интегрируемость \underline{f}_{R_m} (в смысле (6)) выражает существование нижней интегральной суммы f для разбиения R_m , и в силу теоремы 1 можно заключить, что наша функция интегрируема по Лебегу на E и что

$$\int_E \underline{f}_{R_m}(x) dx = \underline{S}_{R_m}(f) \rightarrow \int_E f dx,$$

где слева стоит интеграл от ступенчатой функции $\underline{f}_{R_m}(x)$ в смысле (6), а справа — интеграл в смысле первого определения (4).

Наконец, учитывая еще, что (см. (13))

$$\left| \int_E [\lambda_m(x) - \underline{f}_{R_m}(x)] dx \right| < \left(\varepsilon_m + \frac{1}{m} \right) \mu E,$$

получим (см. (10))

$$\int_E \lambda_m dx = \int_E \underline{f}_{R_m} dx + \int_E (\lambda_m - \underline{f}_{R_m}) dx \rightarrow \int_E f dx.$$

Интеграл в смысле (6) для ступенчатой интегрируемой функции $\varphi(x)$ совпадает с интегралом в смысле первого определения, потому что можно считать в теореме 2, что φ приближается функциями $\lambda_m = \varphi$ ($m = 1, 2, \dots$).

Перейдем к основным свойствам интеграла Лебега.

1. Если функция f интегрируема по Лебегу на E , то она будет обладать этим свойством, если ее видоизменить любым обра-

зом на множестве лебеговой меры нуль или, как говорят, если заменить ее равной ей почти всюду функцией f_1 . При этом

$$\int_E f dx = \int_E f_1 dx.$$

f_1 называют функцией, эквивалентной f .

Это свойство очевидно, потому что $\underline{S}_R(f) = \underline{S}_R(f_1)$ для любого разбиения R .

Когда мы говорили, что функция f интегрируема (по Лебегу) на E , то мы считали, что она конечна на E , т. е. приводит в соответствие каждой точке $x \in E$ число (конечное число). Но при оперировании с интегралом Лебега полезно ввести понятие *интегрируемости по Лебегу функции f , заданной (конечной) почти всюду на E* , то есть всюду на E , за исключением множества лебеговой меры нуль. В остальных же точках $x \in E$ она не определена, в частности, это могут оказаться точки, где естественно считать $f(x) = \infty$.

По определению функция, заданная (конечная) почти всюду на множестве E , называется *интегрируемой по Лебегу на E* , если она интегрируема по Лебегу на множестве E' , где она конечна. При этом полагают

$$\int_E f dx = \int_{E'} f dx.$$

Таким образом, E' — измеримое множество, а вместе с ним и E (ведь $\mu(E - E') = 0$).

Совокупность всех почти всюду конечных интегрируемых по Лебегу на E функций принято обозначать через $L(E)$. В частности, она содержит в себе как часть совокупность конечных на E интегрируемых по Лебегу функций, которая в свою очередь содержит в себе как часть множество ограниченных измеримых на E функций.

Например, если E есть (одномерный) отрезок $[0, 1]$, то можно сказать, что функция $1/\sqrt{x}$ конечна почти всюду на $[0, 1]$, потому что она конечна на полуинтервале $(0, 1]$, отличающемся от $[0, 1]$ на множество меры нуль, состоящее из одной нулевой точки. Мы увидим в дальнейшем (см. свойство 15)), что интеграл от этой функции в смысле Лебега существует и совпадает с несобственным интегралом Римана от нее:

$$\int_{[0,1]} \frac{dx}{\sqrt{x}} = \int_{(0,1]} \frac{dx}{\sqrt{x}} = \int_0^1 \frac{dx}{\sqrt{x}} = 2.$$

Таким образом, рассматриваемая функция принадлежит $L([0, 1])$ так же, как $L((0, 1])$.

Целесообразность введения понятия почти всюду конечной измеримой функции возникает также в следующей ситуации. Последовательность измеримых конечных на E функций $f_n(x)$ может оказаться сходящейся к некоторой конечной функции только почти всюду на E . В остальных же точках E , составляющих множество лебеговой меры нуль, либо существует (песобственный) предел, равный ∞ , либо никакой предел, конечный или бесконечный, не существует.

Если F и Φ — почти всюду конечные измеримые на E функции, а A и B — числа, то функция $AF + B\Phi$ определяется следующим образом. Пусть E' , E'' — соответственно множества, где F и Φ конечны, они будут конечны и на (измеримом) пересечении $E_* = E'E''$. Определяем функцию $AF + B\Phi$ на E_* обычным образом, этим она будет определена почти всюду на E . Ведь $\mu(E - E_*) = 0$.

2. Если $F, \Phi \in L(E)$ и $F(x) \leq \Phi(x)$ почти всюду на E , то

$$\int_E F dx \leq \int_E \Phi dx. \quad (14)$$

Доказательство. Пусть пока F и Φ конечны на E . Для любого разбиения R

$$\underline{F}_R(x) \leq F(x) \leq \Phi(x) \leq \overline{\Phi}_R(x), \quad x \in E.$$

При этом из того, что $F, \Phi \in L(E)$, следует, что ступенчатые функции \underline{F}_R и $\overline{\Phi}_R$ интегрируемы на E , и так как $\underline{F}_R(x) \leq \overline{\Phi}_R(x)$, то (см. (11))

$$\int_E \underline{F}_R(x) dx \leq \int_E \overline{\Phi}_R(x) dx.$$

Переходя в этом неравенстве к пределу при $\delta_R \rightarrow 0$, получим (14).

В общем случае вводим наибольшее множество $E' \subset E$, где F и Φ конечны и выполняется неравенство $F \leq \Phi$. Для него доказываем неравенство (14) с E' вместо E , но так как $\mu E' = \mu E$, то (14) верно и для E , потому что мы решили формально в этих случаях считать, что

$$\int_E F dx = \int_{E'} F dx, \quad \int_E \Phi dx = \int_{E'} \Phi dx.$$

3. Если $F, \Phi \in L(E)$ и A и B — действительные числа, то $AF + B\Phi \in L(E)$ и

$$\int_E (AF + B\Phi) dx = A \int_E F dx + B \int_E \Phi dx. \quad (15)$$

Доказательство. Пусть E' ($\mu E' = \mu E$) — наибольшее множество, на котором F и Φ конечны. По теореме 2 существуют равномерно сходящиеся соответственно к F и Φ последова-

тельности ступенчатых интегрируемых на E' функций $F_k, \Phi_k (k = 1, 2, \dots)$. В силу (10) для них имеет место

$$\int_{E'} (AF_k + B\Phi_k) dx = A \int_{E'} F_k dx + B \int_{E'} \Phi_k dx, \quad (16)$$

и так как $F_k, \Phi_k, AF_k + B\Phi_k$ — ступенчатые интегрируемые функции, сходящиеся равномерно соответственно к конечным функциям $F, \Phi, AF + B\Phi$, то не только F и Φ , но и $AF + B\Phi \in L(E')$, и в равенстве (16) законно перейти к пределу при $k \rightarrow \infty$ под знаком интеграла. Наконец, так как $\mu E = \mu E'$, то имеет место (15).

В частности, из (15) при $A = 1, B = \pm 1$ следует, что

$$\int_E (F \pm \Phi) dx = \int_E F dx \pm \int_E \Phi dx$$

(существование интегралов в правой части равенства влечет существование интеграла слева).

По индукции доказывается, что

$$\int_E \sum_1^l f_k dx = \sum_1^l \int_E f_k dx \quad (l = 1, 2, \dots).$$

4. Если $E_1 \subset E, E_1$ измеримо и функция $f \in L(E)$, то $f \in L(E_1)$, т. е. f есть почти всюду на E_1 конечная интегрируемая по Лебегу функция.

Доказательство. Пусть E' — наибольшее множество, на котором f конечна и $E'_1 = E' \cap E_1$. Тогда для любого разбиения R (см. (1))

$$e'_k = \{x : x \in E'_1, p_k \leq f(x) < p_{k+1}\} \subset \{x : x \in E', p_k \leq f(x) < p_{k+1}\} = e_k.$$

Поэтому в силу того, что конечная на E' функция $f \in L(E')$,

$$\sum_k |p_k| \mu e'_k \leq \sum_k |p_k| \mu e_k < \infty.$$

Но тогда по теореме 1 $f \in L(E'_1)$. Следовательно, $f \in L(E_1)$, ведь $\mu E_1 = \mu E'_1$.

5. Если $f \in L(E_1), f \in L(E_2)$ и $\mu(E_1 E_2) = 0$, то $f \in L(E_1 + E_2)$ и

$$\int_{E_1 + E_2} f dx = \int_{E_1} f dx + \int_{E_2} f dx. \quad (17)$$

Доказательство. Пусть пока f конечна на $E_1 + E_2$. Для произвольного разбиения R определим множества

$$\begin{aligned} e'_k &= \{x : x \in E_1, p_k \leq f(x) < p_{k+1}\}, \\ e''_k &= \{x : x \in E_2, p_k \leq f(x) < p_{k+1}\}, \\ e_k &= \{x : x \in E_1 + E_2, p_k \leq f(x) < p_{k+1}\}. \end{aligned}$$

Если учесть, что $\mu(E_1 E_2) = 0$, то очевидно $\mu e_k = \mu e'_k + \mu e''_k$. Отсюда для нижних интегральных сумм f относительно множеств $E_1 + E_2$, E_1 , E_2 выполняется равенство

$$\sum_k p_k \mu e_k = \sum_k p_k \mu e'_k + \sum_k p_k \mu e''_k.$$

В силу условий теоремы ряды справа сходятся, а с ними сходится и ряд слева, отсюда $f \in L(E_1 + E_2)$. После перехода к пределу при $\delta_n \rightarrow 0$ из этого равенства следует (17).

В общем случае вводим множества $E'_1 \subset E_1$, $E'_2 \subset E_2$; $\mu E'_1 = \mu E_1$, $\mu E'_2 = \mu E_2$, на которых f конечна. Для них верно равенство (17), но тогда оно верно и для E_1 , E_2 .

По индукции доказывается, что $(\mu(E_k E_l) = 0, k \neq l)$

$$\int_{\bigcup_1^N E_k} f dx = \sum_{k=1}^N \int_{E_k} f dx.$$

6. Если ограниченная функция f интегрируема по Риману на множестве E , то она интегрируема и по Лебегу и интегралы от f по E в обоих смыслах равны.

Действительно, ограниченная интегрируемая на E по Риману функция измерима (см. теорему 4, § 19.2), поэтому интегрируема по Лебегу. Если теперь E представить в виде суммы $E = \bigcup_k E_k$

конечного числа измеримых по Жордану (следовательно, и по Лебегу) множеств, пересекающихся попарно разве что по своим границам (жордановой, следовательно, и лебеговой меры нуль), то для лебегова интеграла от f по E получим (см. свойство 2)

$$\sum_k m_k |E_k| \leq \int_E f dx = \sum_k \int_{E_k} f dx \leq \sum_k M_k |E_k|,$$

и так как левая и правая части этой цепи стремятся при $\max_k d(E_k) \rightarrow 0$ к риманову интегралу от f по E , то последний равен соответствующему лебегову. Здесь m_k , M_k — соответственно нижняя и верхняя грани f на E_k .

7. Пусть f — измеримая на E неотрицательная функция не обязательно конечная ($f(x) \leq +\infty, x \in E$) и

$$(f)_N = \begin{cases} f(x), & 0 \leq f(x) \leq N, \\ N, & N < f(x). \end{cases} \quad (18)$$

Тогда, если $f \in L(E)$, то

$$\lim_{N \rightarrow \infty} \int_E (f)_N dx = \int_E f dx. \quad (19)$$

Наоборот, если существует предел слева в (19), то $f \in L(E)$.

Доказательство. Пусть $f \in L(E)$, тогда множество $\{x: f(x) = +\infty\}$ имеет лебегову меру нуль, и $(f)_N$ измерима и ограничена на E , потому что при $A \leq N$ $\{(f)_N < A\} = \{f < A\}$ и при $A > N$ $\{(f)_N < A\} = E$. Таким образом, $(f)_N \in L(E)$ и, кроме того, $(f)_N(x) \leq (f)_{N+1}(x) \leq f(x)$. Поэтому для любого разбиения R (см. (1))

$$\sum_{\nu_{k+1} < N} p_k \mu e_k \leq \int_E (f)_N dx \leq \int_E f dx \quad (20)$$

и после перехода к пределу при $N \rightarrow \infty$ получим

$$\underline{S}_R(f) \leq \lim_{N \rightarrow \infty} \int_E (f)_N dx \leq \int_E f dx. \quad (21)$$

Но первый член в этой цепи можно взять как угодно мало отличающимся от третьего, и потому верно равенство (19).

Если теперь предположить существование конечного предела слева в (19), то множество $e = \{x: x \in E, f(x) = +\infty\}$ автоматически будет иметь меру нуль. Ведь имеет место неравенство

$$\int_E (f)_N dx \geq \int_e (f)_N dx = N \mu e,$$

левая часть которого имеет при $N \rightarrow \infty$ конечный предел, что возможно лишь если $\mu e = 0$. Но из первого неравенства в (21) тогда еще получим (считая $\rho_0 = 0$)

$$\underline{S}_R(f) = \sum_{k=1}^{\infty} p_k \mu e_k \leq \lim_{N \rightarrow \infty} \int (f)_N dx.$$

Следовательно, функция f интегрируется на множестве E' , где она конечна, т. е. $f \in L(E')$, или, что все равно, $f \in L(E)$.

Отметим, что интегрируемость f на E' уже предполагает автоматически измеримость E' , таким образом, и E .

Из сказанного следует, что *интеграл Лебега от неотрицательной измеримой на E (не обязательно конечной) функции можно определить как предел (19)*.

В некоторых изложениях теории интеграла Лебега начинают с этой теории для ограниченных измеримых функций, а затем вводят понятие *суммируемой* (неограниченной, по принадлежащей $L(E)$) *неотрицательной функции*, определяя ее как измеримую на E функцию f , для которой существует конечный предел (19). Этот предел и объявляется по определению интегралом Лебега от f на E .

Из свойства 7 следует, что совокупность всех таким образом определенных функций в точности совпадает с совокупностью неограниченных неотрицательных функций, принадлежащих $L(E)$.

Измеримая неограниченная конечная на E функция произвольного знака называется *суммируемой на E* , если ее можно представить в виде разности двух конечных неотрицательных

суммируемых или ограниченных измеримых функций. Всякая такая разность, очевидно, принадлежит к $L(E)$. Ниже будет показано, что и, наоборот, всякая конечная на E функция $f \in L(E)$ может быть представлена в виде разности двух неотрицательных конечных функций, принадлежащих $L(E)$, т. е. в другой терминологии*), каждая из этих функций либо измерима и ограничена, либо суммируема на E .

Произвольная, заданная почти всюду на E функция f называется *суммируемой на E* , если она суммируема на множество $E' \subset E$, где f конечна и $\mu E' = \mu E$.

Пусть функция f конечна и измерима на E . Определим для нее две неотрицательные, тоже очевидно измеримые конечные на E функции

$$f_+(x) = \begin{cases} f(x) & (f(x) > 0), \\ 0 & (f(x) \leq 0), \end{cases} \quad f_-(x) = \begin{cases} 0 & (f(x) \geq 0), \\ -f(x) & (f(x) < 0). \end{cases} \quad (22)$$

Очевидно, что

$$f(x) = f_+(x) - f_-(x), \quad |f(x)| = f_+(x) + f_-(x). \quad (23)$$

Если $f_+, f_- \in L(E)$, то и $f \in L(E)$ (см. свойство 3), и выполняется равенство

$$\int_E f(x) dx = \int_E f_+(x) dx - \int_E f_-(x) dx. \quad (24)$$

По верно и обратное утверждение: если $f \in L(E)$, то также $f_+, f_- \in L(E)$. В самом деле (пояснения ниже),

$$\int_E f_+(x) dx = \int_{f(x) > 0} f(x) dx + \int_{f(x) < 0} 0 dx = \int_{f(x) > 0} f(x) dx.$$

Третий член в этой цепи имеет смысл, потому что множество $\{f > 0\} \subset E$ измеримо и из интегрируемости f на E следует интегрируемость f на этом множестве (см. свойство 4). Переход от третьего члена цепи ко второму тривиален, потому что множество $\{f \leq 0\}$ измеримо и интеграл от функции, тождественно равной нулю на нем, равен очевидно нулю. Наконец, переход от второго члена цепи к первому и утверждение, что $f_+ \in L(E)$, следуют из свойства 5. Аналогично доказывается, что $f_- \in L(E)$.

8. Если F и Φ — измеримые функции на E (могущие быть равными $+\infty$), $0 \leq F(x) \leq \Phi(x)$ и $\Phi \in L(E)$, то $F \in L(E)$.

В самом деле, из условия следует, что $(F)_N \leq (\Phi)_N$ на E при любом N , и так как $(F)_N, (\Phi)_N, \Phi \in L(E)$, то (см. свойство 2)

$$\int_E (F)_N dx \leq \int_E (\Phi)_N dx \leq \int_E \Phi dx.$$

*) Впрочем, при употреблении этой терминологии обычно соглашаются называть все функции $f \in L(E)$, как ограниченные, так и неограниченные, суммируемыми.

К тому же первый член этой цепи при неограниченном возрастании N не убывает и, таким образом, стремится к конечному пределу. Но тогда в силу свойства 7 $f \in L(E)$.

9. Если $f \in L(E)$, то $|f| \in L(E)$ и

$$\left| \int_E f dx \right| \leq \int_E |f| dx. \quad (25)$$

Обратное утверждение верно только в такой формулировке: если функция, заданная почти всюду на E , измерима на E и $|f| \in L(E)$, то и $f \in L(E)$.

Доказательство. Пусть $E' \subset E$, $\mu E' = \mu E$ — множество, на котором f конечна. На нем можно определить, как мы знаем, неотрицательные функции f_+ , $f_- \in L(E')$, для которых

$$|f(x)| = f_+(x) + f_-(x), \quad f(x) = f_+(x) - f_-(x).$$

Отсюда $|f| \in L(E')$, следовательно, также $|f| \in L(E)$. Кроме того, выполняются равенства

$$\int_{E'} |f| dx = \int_{E'} f_+ dx + \int_{E'} f_- dx, \quad \int_{E'} f dx = \int_{E'} f_+ dx - \int_{E'} f_- dx,$$

из которых, если учесть, что интегралы от f_+ и f_- суть неотрицательные числа, непосредственно следует неравенство (25) с E' вместо E , но тогда это неравенство верно и для E .

Пусть определенная почти всюду на E функция f измерима на E и $|f| \in L(E)$. Тогда на E' (где f конечна) имеют смысл измеримые неотрицательные функции f_+ и f_- и выполняются неравенства $|f(x)| \geq f_+(x)$, $f_-(x)$, откуда следует в силу свойства 8, что f_+ , $f_- \in L(E')$, и тогда $f = f_+ - f_- \in L(E')$.

Отметим, что существуют множества, не измеримые в лебеговом смысле, но мы слишком бы уклонились от цели, если бы остановились на этом вопросе. Пусть все же e есть неизмеримое множество, принадлежащее кубу Δ , и функция $\psi(x)$ равна 1 на e и -1 на $\Delta - e$. Она очевидно не измерима, и потому не может быть речи о принадлежности ее к $L(\Delta)$. Между тем, $|\psi(x)| \in L(\Delta)$.

10. Если $f \in L(E)$ и φ — измеримая ограниченная функция на E ($|\varphi(x)| \leq M$), то $f\varphi \in L(E)$ и

$$\int_E |\varphi f| dx \leq \int_E M |f| dx = M \int_E |f| dx. \quad (26)$$

Это следует из свойства 2 и (15) при $B = 0$.

11. Если функция $f \in L(E)$, то для любого $\varepsilon > 0$ существует $\delta > 0$ такое, что для любого множества $e \subset E$ меры $\mu e < \delta$ выполняется неравенство

$$\int_e |f| dx < \varepsilon. \quad (27)$$

Доказательство. Будем пока считать f неотрицательной на E . Зададим $\varepsilon > 0$ и подберем N так, чтобы

$$\int_E (f - (f)_N) dx = \int_E f dx - \int_E (f)_N dx < \frac{\varepsilon}{2}.$$

Теперь, учитывая, что $f - (f)_N \geq 0$ на E , для множества $e \subset E$ с $\mu e < \varepsilon/2N$ получим

$$\begin{aligned} \int_e f dx &= \int_e (f)_N dx + \int_e (f - (f)_N) dx \leq \\ &\leq \int_e (f)_N dx + \int_E (f - (f)_N) dx \leq N\mu e + \frac{\varepsilon}{2} < \frac{\varepsilon}{2} + \frac{\varepsilon}{2}. \end{aligned}$$

В общем случае, когда $f \in L(E)$ любого знака и задана только почти всюду на E , вводим наибольшее множество $E' \subset E$, где f конечна, тогда конечная на E' функция $|f| \in L(E')$, и в силу доказанного для любого $\varepsilon > 0$ можно указать $\delta > 0$ такое, что выполняется неравенство (27), каково бы ни было множество $e' \subset E'$, $\mu e' < \delta$, заменяющее пока e . Но тогда справедливо также утверждение теоремы, ведь если $e \subset E$ и $\mu e < \delta$, то $eE' \subset E'$ и $\mu(eE') = \mu e$.

Свойство 11 можно еще выразить так: если $f \in L(E)$, то какова бы ни была последовательность измеримых множеств e_k с $\mu e_k \rightarrow 0$, имеет место

$$\left| \int_{e_k} f dx \right| \leq \int_{e_k} |f| dx \rightarrow 0, \quad k \rightarrow \infty. \quad (28)$$

12. Если

$$e = e_1 + e_2 + \dots \subset E$$

— измеримые множества, $\mu(e_k e_l) = 0$, $k \neq l$ и $f \in L(E)$, то

$$\int_e f dx = \int_{e_1} f dx + \int_{e_2} f dx + \dots$$

В самом деле, существование интегралов, входящих в правую часть этого равенства, следует из свойства 4. Далее, в силу свойства 11

$$\int_e f dx - \sum_1^N \int_{e_k} f dx = \int_{e - \sum_1^N e_k} f dx \rightarrow 0, \quad N \rightarrow \infty,$$

потому что (§ 19.1, теорема 5)

$$\mu\left(e - \sum_1^N e_k\right) \rightarrow 0, \quad N \rightarrow \infty.$$

13. Теорема Лебега. Если последовательность функций $f_k \in L(E)$ сходится почти всюду на E к функции f и почти всюду на E выполняется неравенство $|f_k(x)| \leq \Phi(x)$ ($k=1, 2, \dots$), где $\Phi \in L(E)$, то $f \in L(E)$ и

$$\lim_{k \rightarrow \infty} \int_E f_k(x) dx = \int_E f(x) dx, \quad (29)$$

т. е. при указанных условиях можно переходить к пределу под знаком интеграла.

В частности, равенство (29) верно для сходящейся к $f(x)$ ограниченной последовательности $f_k(x)$.

Доказательство. Пусть $E' \subset E$ есть наибольшее множество, на котором функции Φ и f_k конечны, удовлетворяется неравенство $|f_k| \leq \Phi$ и, кроме того, $f_k(x) \rightarrow f(x)$. Очевидно, $\mu E' = \mu E$, f измерима на E' и $|f(x)| \leq \Phi(x)$ на E' , и так как $\Phi \in L(E)$, то $|f| \in L(E')$ и $f \in L(E)$. Положим $E' = E'_k + E''_k$, где

$$E'_k = \{x: x \in E', \quad |f(x) - f_k(x)| > \delta\},$$

$$E''_k = \{x: x \in E', \quad |f(x) - f_k(x)| \leq \delta\}.$$

Тогда $\mu E'_k \rightarrow 0$, $k \rightarrow \infty$ (см. теорему 3, § 49.2), и

$$\begin{aligned} \left| \int_E f dx - \int_E f_k dx \right| &= \left| \int_{E'} (f - f_k) dx \right| \leq \\ &\leq \int_{E'_k} |f| dx + \int_{E''_k} |f_k| dx + \int_{E''_k} |f - f_k| dx \leq \\ &\leq 2 \int_{E'_k} \Phi dx + \delta \mu E < \frac{\varepsilon}{2} + \frac{\varepsilon}{2} = \varepsilon \quad (k > k_0), \end{aligned}$$

где $\delta > 0$ взято так, чтобы $\delta \mu E < \varepsilon/2$, и затем (см. свойство 11), пользуясь тем, что $\mu E'_k \rightarrow 0$, подобрано достаточно большое k_0 , чтобы $\int_{E'_k} \Phi dx < \frac{\varepsilon}{2}$ ($k > k_0$).

14. Пусть последовательность неотрицательных (принимаящих значения конечные или $+\infty$) на E функций $f_k \in L(E)$ не убывает. Тогда для предельной функции

$$\lim_{k \rightarrow \infty} f_k(x) = f(x)$$

имеет место равенство

$$\lim_{k \rightarrow \infty} \int_E f_k(x) dx = \int_E f(x) dx, \quad (30)$$

где правая часть есть интеграл Лебега от f на E , если $f \in L(E)$, и есть $+\infty$, если $f \notin L(E)$.

Доказательство. Пусть $f \in L(E)$. Тогда функция f , а вместе с ней и f_k , конечны на множестве $E' \subset E$ меры $\mu E' = \mu E$, и на E' выполняется теорема Лебега (свойство 13), где $\Phi = f$. Поэтому имеет место (30), если заменить E на E' , но тогда и для E . Таким образом, существует предел слева в (30), равный лебегову интегралу от f на E .

Обратно, пусть существует конечный предел

$$\lim_{k \rightarrow \infty} \int_E f_k dx = A < \infty.$$

Так как $(f_k)_N \leq f_k$ на E , то (см. свойство 2)

$$\int_E (f_k)_N dx \leq \int_E f_k dx \leq A,$$

т. е. $\int_E (f_k)_N dx \leq A$.

Учитывая еще, что $(f_k)_N \rightarrow (f)_N$, $k \rightarrow \infty$ на E , после перехода к пределу под знаком интеграла (см. свойство 13) получим

$$\int_E (f)_N dx \leq A,$$

каково бы ни было $N > 0$. Но тогда $f \in L(E)$ (см. свойство 7).

15. Пусть функция f интегрируема несобственно в смысле Римана на E . Для того чтобы она была абсолютно интегрируемой на E (в римановом смысле), необходимо и достаточно, чтобы $f \in L(E)$, и тогда риманов несобственный интеграл от f на E равен лебегову интегралу от f на E .

При доказательстве ограничимся случаем, когда риманов несобственный интеграл от f имеет единственную особенность в точке $x^0 \in E$.

Если ввести для любого натурального N функцию

$$f_N(x) = \begin{cases} f(x), & x \in E - V_N, \\ 0, & x \in EV_N, \end{cases}$$

где V_N — шар радиуса $1/N$ с центром в x^0 , то рассматриваемый интеграл можно записать как предел

$$\lim_{N \rightarrow \infty} \int_E f_N dx = \lim_{N \rightarrow \infty} \int_{E - V_N} f dx = \int_E f dx.$$

Если f к тому же принадлежит $L(E)$, то этот интеграл можно рассматривать как лебегов, что вытекает из теоремы Лебега (см. свойство 13), потому что $f_N \rightarrow f$ и $|f_N| \leq |f| \in L(E)$. Кроме того,

в силу свойства 11

$$\int_{E \vee V_N} |f| dx \rightarrow 0, \quad N \rightarrow \infty,$$

и потому

$$\int_{E(V_N - V_{N'})} |f| dx \rightarrow 0, \quad N, N' \rightarrow \infty, \quad N < N',$$

что показывает, что риманов несобственный интеграл от f абсолютно сходится. Надо еще учесть, что интеграл $\int_{E(V_N - V_{N'})} f dx$ можно рассматривать как в смысле Лебега, так и в смысле Римана.

Наоборот, из абсолютной сходимости риманова интеграла следует существование предела

$$\lim_{N \rightarrow \infty} \int_E |f_N| dx = \lim_{N \rightarrow \infty} \int_{E - V_N} |f| dx,$$

по тогда, учитывая, что $|f_N| \leq |f_{N+1}|$, в силу свойства 14 $|f| \in L(E)$, следовательно, $f \in L(E)$, потому что f измерима по Лебегу на E .

16. Если для почти всюду неотрицательной на E функции $f \in L(E)$ выполняется равенство

$$\int_E f dx = 0, \tag{31}$$

то $f(x) = 0$ почти всюду на E .

В самом деле, допустим, что существует множество $e \subset E$ положительной меры, на котором $0 < f(x) < \infty$. Функция измерима на нем, и в силу теоремы 5, § 19.2 существует множество $e' \subset e$ положительной меры, на котором $f(x) \geq \lambda$, где λ — некоторое положительное число. Но тогда было бы

$$\int_E f dx \geq \int_{e'} f dx \geq \lambda \mu e' > 0,$$

что противоречит равенству (31).

17. Пусть $f \in L(E)$. Для любого $\varepsilon > 0$ найдется ступенчатая функция

$$\varphi(x) = \begin{cases} c_j, & x \in F_j \subset E \quad (j = 1, \dots, N), \\ 0 & \text{для остальных } x \in E \end{cases} \tag{32}$$

с конечным числом ступенек, где F_j — замкнутые попарно непересекающиеся множества, так что

$$\int_E |f(x) - \varphi(x)| dx < \varepsilon. \tag{33}$$

При этом, если $f(x) \geq 0$, то и $\varphi(x) \geq 0$.

Доказательство. Вводим множество $E' \subset E$, $\mu E' = \mu E$, где f конечна, и определяем нижнюю интегральную функцию

$$\varphi_1(x) = p_k, \quad x \in e_k = \{x: x \in E, p_k \leq f(x) < p_{k+1}\}$$

с $p_0 = 0$ и $\delta_R < \varepsilon/3\mu E$ (случай $\mu E = 0$ тривиален). Тогда

$$\int_E |f - \varphi_1| dx = \int_{E'} |f - \varphi_1| dx < \delta_R \mu E < \frac{\varepsilon}{3}.$$

Определяем далее функцию

$$\varphi_2(x) = \begin{cases} p_k, & x \in e_k, |k| \leq N, \\ 0 & \text{для остальных } x \in E, \end{cases}$$

где N выбирается настолько большим, что

$$\int_E |\varphi_1 - \varphi_2| dx = \sum_{|k| > N} |p_k| \mu e_k < \frac{\varepsilon}{3}.$$

Наконец, определяем замкнутые множества $F_k \subset e_k$, а с ними функцию

$$\varphi(x) = \begin{cases} p_k, & x \in F_k, |k| \leq N, \\ 0 & \text{для остальных } x, \end{cases}$$

так, чтобы

$$\int_E |\varphi_2 - \varphi| dx = \sum_{|k| < N} |p_k| \mu (e_k - F_k) < \frac{\varepsilon}{3}.$$

Очевидно, функция φ удовлетворяет условиям утверждения, нужно только p_k, F_k заново перенумеровать. Так как мы положили $p_0 = 0$, то $\varphi(x)$ неотрицательна вместе с $f(x)$.

18. Пусть $f \in L(G)$, где G — ограниченное открытое множество. Для любого $\varepsilon > 0$ найдется ступенчатая финитная в G функция.

$$\psi(x) = \begin{cases} a_i, & x \in \Delta_i, \quad i = 1, \dots, m, \\ 0 & \text{для остальных } x, \end{cases}$$

где $\Delta_i \subset G$ — попарно непересекающиеся кубы с гранями, параллельными осям координат, так что

$$\int_G |f(x) - \psi(x)| dx < \varepsilon.$$

Доказательство. Определяем сначала ступенчатую функцию φ (32), удовлетворяющую неравенству (33) (см. свойство 17), где надо положить $E = G$. Определяем далее фигуры $\sigma_k \subset G$, но

пересекающиеся попарно и покрывающие F_k^*), и вместе с ними ступенчатую функцию

$$\psi_1(x) = \begin{cases} c_j, & x \in \sigma_j \quad (j = 1, \dots, N), \\ 0 & \text{для остальных } x, \end{cases}$$

и притом так, чтобы

$$\int_G |\varphi(x) - \psi_1(x)| dx = \sum_1^N |c_j| \mu(\sigma_j - F_j) < \varepsilon,$$

что в силу того, что F_j — попарно не пересекающиеся, ограниченные, замкнутые, таким образом, измеримые, множества, возможно. Каждую фигуру σ_k можно считать суммой конечного числа кубов, пересекающихся разве что по своим границам. Вместо σ_k можно определить фигуры $\sigma'_k \subset \sigma_k$, каждая из которых есть сумма непересекающихся кубов, и ввести ступенчатую функцию

$$\psi(x) = \begin{cases} c_k, & x \in \sigma'_k, \\ 0 & \text{для остальных } x, \end{cases}$$

и притом так, чтобы

$$\int_G |\psi_1 - \psi| dx = \sum_1^N |c_k| |\sigma_k - \sigma'_k| < \varepsilon.$$

Очевидно, что

$$\int_G |f - \psi| dx \leq \int_G |f - \varphi| dx + \int_G |\varphi - \psi_1| dx + \int_G |\psi_1 - \psi| dx < 3\varepsilon,$$

что доказывает утверждение.

19. Теорема Фубини**). Для измеримой на кубе

$$\Delta = \{0 \leq x_j \leq a, \quad j = 1, \dots, n\}$$

функции $f(x) = f(x_1, \dots, x_n) = f(x_1, y)$, $y = (x_2, \dots, x_n)$ имеет место равенство

$$\int_{\Delta} f(x) dx = \int_0^a dx_1 \int_{\Delta'} f(x_1, y) dy, \quad \Delta' = \{0 \leq x_j \leq a, \quad j = 2, \dots, n\}, \quad (34)$$

которое надо понимать следующим образом.

Если $f(x) \in L(\Delta)$, то почти для всех x_1 существует лебегов интеграл

$$\int_{\Delta'} f(x_1, y) dy, \quad (35)$$

*) Чтобы достичь этого, можно воспользоваться прямоугольной сеткой S , разбивающей R_n на кубы с ребрами длины 2^{-N} (см. § 12.2) при достаточно большом N , положив $\sigma_k = \bar{\omega}(F_k)$.

***) Г. Фубини (1879—1943) — итальянский математик.

представляющий собою функцию от x_1 интегрируемую (в лебеговом смысле) на отрезке $[0, a]$. При этом выполняется равенство (34). Но также, если $f(x)$ измерима и неотрицательна на Δ и почти для всех $x_1 \in [0, a]$ существует интеграл (35), в свою очередь интегрируемый по x_1 на $[0, a]$, то $f \in L(\Delta)$.

Другая формулировка теоремы заключается в следующем:

Пусть $E \subset R_n$ — измеримое множество, $E(x_1^0)$ — его сечение плоскостью $x_1 = x_1^0$, т. е. множество всех y , для которых $(x_1^0, y) \in E$ и $|E(x_1^0)|_*$ — мера $((n-1)$ -мерная) множества $E(x_1^0)$ (если последнее измеримо). Пусть еще G — множество тех значений x_1 , для которых $|E(x_1)|_* > 0$.

Тогда справедливо равенство

$$\int_E f(x) dx \doteq \int_G dx_1 \int_{E(x_1)} f(x_1, y) dy, \quad (34')$$

которое надо понимать следующим образом. Если $f \in L(E)$, то G — измеримое одномерное множество, почти для всех $x_1 \in G$ существует внутренний интеграл справа в (34'), представляющий собой интегрируемую по $x_1 \in G$ функцию, и верно равенство (34'). Кроме того, если $f(x)$ — измеримая неотрицательная (не обязательно всюду конечная) на E функция, для которой существует повторный интеграл справа в (34'), то $f \in L(E)$.

Доказательство. Назовем характеристической функцией множества E функцию

$$\varphi_E(x) = \begin{cases} 1, & x \in E, \\ 0, & x \notin E. \end{cases} \quad (36)$$

Если $E \subset \Delta$ измеримо, то очевидно, что

$$\int_{\Delta} \varphi_E(x) dx = \int_E dx = \mu E.$$

Пусть еще $|E(x_1^0)|_*$ есть $(n-1)$ -мерная мера сечения E плоскостью $x_1 = x_1^0$.

Теорема очевидна для характеристической функции множества $\sigma_N = \sum_1^N \Delta_h \subset \Delta$, $\mu \sigma_N = \sum_1^N |\Delta_h|$, состоящего из конечного числа кубов (пересекающихся разве что по своим границам). В этом случае равенство (34) сводится к следующему:

$$\mu \sigma_N = \int_0^a dx_1 \int_{\sigma_N(x_1)} dy = \int_0^a |\sigma_N(x_1)|_* dx_1. \quad (37)$$

Докажем лемму.

Лемма 1. Пусть f, f_N ($N = 1, 2, \dots$) — неотрицательные (принимające значения конечные или $+\infty$) функции на Δ такие, что

$$f_N \in L(\Delta), \quad N = 1, 2, \dots, \quad (38)$$

$$f_N \rightarrow f \quad (39)$$

монотонно и для всех N верна теорема Фубини

$$\int_{\Delta} f_N dx = \int_0^a dx_1 \int_{\Delta'} f_N(x_1, y) dy. \quad (40)$$

Тогда существование лебегова интеграла в левой части (34) влечет существование равного ему повторного интеграла в правой части (34) и наоборот.

Справедливость леммы следует из равенств (пояснения ниже)

$$\begin{aligned} \int_{\Delta} f dx &= \lim_{N \rightarrow \infty} \int_{\Delta} f_N dx = \lim_{N \rightarrow \infty} \int_0^a dx_1 \int_{\Delta'} f_N(x_1, y) dy = \\ &= \int_0^a dx_1 \lim_{N \rightarrow \infty} \int_{\Delta'} f_N(x_1, y) dy = \int_0^a dx_1 \int_{\Delta'} f(x_1, y) dy, \end{aligned} \quad (41)$$

верных в предположении, что существует любой из членов цепи (41). Первое из них следует из (39) (в случае убывания f_N по теореме Лебега и в случае возрастания по свойству 14)). Второе — из (40), третье — снова из (39), потому что интеграл

$$\int_{\Delta'} f_N(x_1, y) dy$$

изменяется монотонно при возрастании N , четвертое тоже следует из (39). В самом деле, если существует четвертый член цепи, то почти для всех $x_1 \in [0, a]$ существует предел

$$\lim_{N \rightarrow \infty} \int_{\Delta'} f_N(x_1, y) dy \quad (42)$$

и в силу (39) этот предел равен

$$\int_{\Delta'} f(x_1, y) dy. \quad (43)$$

Наоборот, если существует пятый (последний) член цепи, то почти для всех $x_1 \in [0, a]$ существует интеграл (43), поэтому в силу (39) он равен пределу (42). Этим лемма доказана.

Лемма 2. Теорема Фубини верна для характеристических функций $\varphi_G(x)$, $\varphi_F(x)$ произвольного ограниченного открытого или замкнутого множества $G, F \subset \Delta$.

Доказательство. В самом деле, пусть

$$G = \sum_1^{\infty} \Delta_k, \quad |G| = \sum |\Delta_k|,$$

где Δ_k — замкнутые кубы. Для характеристических функций $\varphi_{\sigma_N}(x)$ фигур $\sigma_N = \sum_1^N \Delta_k$, как мы знаем, теорема Фубини верна, но тогда, в силу леммы 1, она верна и для $\varphi_G(x)$, потому что $\varphi_{\sigma_N}, \varphi_G \in L(\Delta)$; $\varphi_{\sigma_N}(x) \rightarrow \varphi_G(x)$, не убывая.

Заметим, что в доказанном равенстве

$$\int_{\Delta} \varphi_G(x) dx = \int_0^a dx_1 \int_{\Delta'} \varphi_G(x_1, y) dy$$

внутренний интеграл справа существует для всех $x_1 \in [0, a]$, потому что сечение $G(x_1)$ при любом x_1 есть открытое ограниченное, таким образом, измеримое (в $(n-1)$ -мерном смысле) множество.

Пусть теперь $F \subset \Delta$ — замкнутое множество. Поместим F в некоторый открытый куб Δ . Тогда $\Delta - F = G$ — открытое множество и $\varphi_F(x) = \varphi_{\Delta}(x) - \varphi_G(x)$. В силу очевидных аддитивных свойств интегралов, входящих в равенство (34), верность теоремы Фубини для φ_F следует из ее верности для φ_{Δ} и φ_G .

Лемма 3. Теорема Фубини верна для характеристической функции $\varphi_e(x)$ произвольного измеримого множества $e \subset \Delta$. В частности, если $|e| = 0$, то почти для всех $x_1 \in [0, a]$ сечение $e(x_1)$ имеет $(n-1)$ -мерную меру нуль; наоборот, если e измеримо и почти для всех x_1 сечение $e(x_1)$ имеет $(n-1)$ -мерную меру нуль, то $|e| = 0$.

Доказательство. В самом деле, пусть $e \subset \Delta$ измеримо. Определим две последовательности открытых и замкнутых множеств

$$G_1 \supset G_2 \supset \dots \supset e \supset \dots \supset F_2 \supset F_1$$

так, что $|G_k|, |F_k| \rightarrow |e|$, $k \rightarrow \infty$, и положим

$$\bar{e} = \bigcap_1^{\infty} G_k = \bar{e} \supset e \supset \underline{e} = \bigcup_1^{\infty} F_k,$$

где очевидно $|G_k| \rightarrow |\bar{e}| = |e|$, $|F_k| \rightarrow |\underline{e}| = |e|$.

Так как для функций $\varphi_{G_N}(x)$ и $\varphi_{F_N}(x)$ при любом $N = 1, 2, \dots$ по лемме 2 теорема Фубини верна и они неотрицательны и монотонно стремятся соответственно к $\varphi_{\bar{e}}(x)$ и $\varphi_{\underline{e}}(x)$, то в силу леммы 1 верна также теорема Фубини и для этих последних двух

функций:

$$\int_{\Delta} \varphi_e(x) dx = \int_{\Delta} \varphi_e^-(x) dx = \int_0^a dx_1 \int_{\Delta'} \varphi_e^-(x_1, y) dy, \quad (44)$$

$$\int_{\Delta} \varphi_e(x) dx = \int_{\Delta} \varphi_e(x) dx = \int_0^a dx_1 \int_{\Delta'} \varphi_e(x_1, y) dy. \quad (45)$$

Если теперь $|e| = 0$, то равны также нулю все члены цепи (44), и тогда почти для всех $x_1 \in [0, a]$ равен нулю также внутренний интеграл справа в (44). Но

$$\varphi_e^-(x) \geq \varphi_e(x) \geq 0,$$

и поэтому для указанных x_1 очевидно, что существует и равен нулю интеграл

$$\int_{\Delta'} \varphi_e(x_1, y) dy = 0.$$

Следовательно, для таких x_1 функция $\varphi_e(x_1, y)$ по y измерима и множество $e(x_1) = \{y: \varphi_e(x_1, y) = 1\}$ имеет $(n-1)$ -мерную меру $|e(x_1)|_* = 0$.

Наоборот, если e измеримо и почти для всех $x_1 \in [0, a]$

$$|e(x_1)|_* = \int_{\Delta'} \varphi_e(x_1, y) dy = 0,$$

то существует равный нулю повторный интеграл

$$\int_0^a dx_1 \int_{\Delta'} \varphi_e(x_1, y) dy$$

и в силу неравенств

$$\varphi_e(x) \geq \varphi_e^-(x) \geq 0$$

существует и равен нулю повторный интеграл справа в (45), по тогда существует и равен нулю интеграл слева, следовательно, $|e| = 0$.

Если теперь e — произвольное измеримое множество, то, в силу аддитивных свойств повторных интегралов справа в (44), (45), в них можно заменить \bar{e} и \underline{e} на e , потому что $|\bar{e} - e| = |e - \underline{e}| = 0$. Далее, если повторный интеграл

$$\int_0^a dx_1 \int_{\Delta'} \varphi_e(x_1, y) dy$$

существует, то по той же причине существует равный ему интеграл, состоящий в правой части (44). Этим теорема Фубини для $\varphi_e(x)$, где e — измеримое множество, доказана.

Лемму 3 можно еще выразить при помощи следующих равенств:

$$|e| = \int_0^a |e(x_1)|_* dx_1 = \int_{\omega} |e(x_1)|_* dx_1, \quad \omega = \{x_1: |e(x_1)|_* > 0\}, \quad (46)$$

где $e \in \Delta$ — произвольное измеримое множество.

Лемма 4. Теорема Фубини верна для множества e лебеговой меры нуль и какой угодно функции f (конечной, бесконечной и даже неопределенной на e):

$$\int_e f dx = \int_0^a dx_1 \int_{e(x_1)} f(x_1, y) dy. \quad (47)$$

Эта лемма есть непосредственное следствие предыдущей леммы 3 и того факта, что интеграл по множеству e меры нуль от любой функции равен нулю. В самом деле, левая часть равенства равна нулю. Кроме того, в силу леммы 3 почти для всех $x_1 \in [0, a]$ мера $|\Delta(x_1)|_* = 0$, а это показывает, что правая часть (47) равна нулю.

Покажем теперь последовательно, что теорема Фубини верна в следующих случаях.

а) f — ступенчатая (конечная) на Δ неотрицательная функция:

$$f(x) = c_k, \quad x \in e_k, \quad \sum_{k=1}^{\infty} e_k = \Delta, \quad e_k e_s = 0 \quad (k \neq s).$$

Ведь в силу леммы 3 функции

$$f_N(x) = \begin{cases} c_k, & x \in e_k, \quad k = 1, \dots, N, \\ 0 & \text{для остальных } x \in \Delta \end{cases}$$

очевидно подчиняются условиям леммы 1.

Таким образом, если ступенчатая неотрицательная функция $f \in L(\Delta)$, то существует повторный интеграл справа в (34), равный левой части (34). Наоборот, если для ступенчатой неотрицательной функции существует указанный повторный интеграл, то $f \in L(\Delta)$.

б) f — неотрицательная конечная измеримая на Δ функция. В самом деле, введем последовательность разбиений R_N ($N = 1, 2, \dots$), делящих правую полуось точками $p_k^{(N)} = k \cdot 2^{-N}$ ($k = 0, 1, 2, \dots$). Соответствующие этим разбиениям нижние ступенчатые функции $f_N(x)$ очевидно удовлетворяют условиям леммы 1.

В данном случае (для неотрицательной конечной f) из того, что функция $f \in L(E)$, следует существование для нее повторного интеграла справа в (34) и наоборот.

Докажем теперь теорему в общем случае. Пусть $f \in L(\Delta)$ и e — множество (меры нуль), на котором f бесконечна или не определена. Положим

$$f_1(x) = \begin{cases} 0, & x \in e, \\ f(x), & x \in \Delta - e, \end{cases} \quad f = f_{1+} - f_{1-} + f_2,$$

где f_{1+} , f_{1-} определены по f_1 , как обычно (см. § 19.3, (22)), а f_2 , таким образом, равна нулю почти всюду на Δ . Учитывая очевидные аддитивные свойства интегралов, входящих в (34), и тот факт, что теорема верна для f_{1+} , f_{1-} (см. б) и лемму 4), получим, что она верна для f , т. е. существует повторный интеграл справа в (34) и верно равенство (34).

Пусть теперь f — измеримая неотрицательная на Δ , вообще говоря, не конечная функция и для нее повторный интеграл справа в (34) существует.

В силу того, что f измерима (см. ссылку в начале § 19.2), множество e , где $f = +\infty$, измеримо. Положим $f = f_1 + f_2$, где f_1 , f_2 имеют определенный выше смысл. Таким образом, f_1 неотрицательна и конечна на Δ , а $f_2 = 0$ вне e . По условию почти для всех $x_1 \in [0, a]$ интеграл $\int_{\Delta'} f(x_1, y) dy$ конечен, и потому для

таких x_1 сечение $e(x_1)$ имеет $(n-1)$ -мерную меру нуль. Но тогда $|e| = 0$ (см. лемму 3) и для f_2 справедлива теорема Фубини. Следовательно, существует повторный интеграл справа в (34) для функции $f_1 = f - f_2$, ведь такой интеграл существует для f и f_2 . Но тогда (см. б)) $f_1 \in L(\Delta)$ и для f_1 верно равенство (34), следовательно, $f \in L(\Delta)$ и верно равенство (34).

Теорема в первой ее формулировке доказана.

Ясно, что из второй формулировки при $E = \Delta$ следует первая. Но и наоборот. В самом деле, пусть $f \in L(E)$. Положим

$$\bar{f}(x) = \begin{cases} f(x), & x \in E, \\ 0, & x \in \Delta - E, \end{cases} \quad (48)$$

тогда (пояснения ниже)

$$\int_E f(x) dx = \int_{\Delta} \bar{f}(x) dx = \int_0^a dx_1 \int_{\Delta'} \bar{f}(x_1, y) dy = \int_G dx_1 \int_{E(x_1)} f(x_1, y) dy. \quad (49)$$

Первое равенство цепи следует из того, что $f \in L(E)$, и потому E измеримо и $\bar{f} = 0$ на измеримом множестве $\Delta - E$. Второе равенство следует из (34). Третье равенство следует из (48) и из того, что G есть измеримое одномерное множество (лемма 3) и $E(x_1)$ измеримо в $(n-1)$ -мерном смысле почти для всех $x_1 \in G$. Аналогично, рассуждая подобным образом и двигаясь по цепи (49) справа налево, получим и вторую часть теоремы, относящуюся к случаю, когда $f \geq 0$.

Надо иметь в виду, что функция f может быть такой, что для нее имеет смысл повторный интеграл справа в (34), в то время как она не принадлежит $L(\Delta)$. Конечно, такая функция не сохраняет на Δ знак.

Например, определенная на прямоугольнике $\Delta = \{-1 \leq y \leq 1, 0 < x \leq 1\}$ функция

$$f(x, y) = \begin{cases} \frac{1}{y^3}, & x \leq |y| \leq 1, 0 < x \leq 1, \\ 0 & \text{в остальных точках } \Delta \end{cases}$$

обладает тем свойством, что для нее повторный интеграл на Δ справа в (34) равен нулю, между тем $f \notin L(\Delta)$.

20. Теорема о полноте $L_p(E)$. Пусть последовательность функций $f_k \in L_p(E)$ ($1 \leq p < \infty^*$) удовлетворяет условию Коши в смысле $L_p(E)$: для всякого $\varepsilon > 0$ существует $N > 0$ такое, что

$$\int_E |f_k - f_l|^p dx < \varepsilon, \quad k, l > N. \quad (50)$$

Тогда существует, и притом единственная с точностью до множества лебеговой меры нуль, функция $f \in L_p(E)$, для которой

$$\int_E |f - f_k|^p dx \rightarrow 0, \quad k \rightarrow \infty. \quad (51)$$

Доказательство. Достаточно рассмотреть случай, когда все функции f_k конечны на E , ведь в общем случае множество, где это может не иметь места, имеет лебегову меру нуль.

Зададим числа $\varepsilon_s > 0$ ($s = 1, 2; \dots$) так, чтобы сходился ряд $\sum_1^\infty \varepsilon_s < \infty$, и, пользуясь условием теоремы, подберем подпоследовательность натуральных чисел $k_1 < k_2 < \dots$ такую, что

$$\left(\int_E |f_{k_{s+1}} - f_{k_s}|^p dx \right)^{1/p} < \varepsilon_s, \quad s = 1, 2, \dots \quad (52)$$

Справедлива цепь соотношений (пояснения ниже)

$$\begin{aligned} \sum_N^\infty \varepsilon_s &\geq \lim_{m \rightarrow \infty} \sum_N^{N+m} \left(\int_E |f_{k_{s+1}} - f_{k_s}|^p dx \right)^{1/p} \geq \\ &\geq \lim_{m \rightarrow \infty} \left(\int_E \left(\sum_N^{N+m} |f_{k_{s+1}} - f_{k_s}| \right)^p dx \right)^{1/p} = \end{aligned}$$

*) В случае $p = \infty$ считают, что $\left(\int_E |\psi|^p dx \right)^{1/p} = \sup_{x \in E} |\psi(x)|$ (или $\sup_{x \in E} \text{vrai} |\psi(x)|$; см. сноску на стр. 328 § 18.3), и тогда теорема также верна (тривиальным образом).

$$\begin{aligned}
&= \left(\int_E \left(\sum_N^\infty |f_{h_{s+1}} - f_{h_s}| \right)^p dx \right)^{1/p} \geq \\
&\geq \left(\int_E \left| \sum_N^\infty (f_{h_{s+1}} - f_{h_s}) \right|^p dx \right)^{1/p} = \left(\int_E |f - f_{h_N}|^p dx \right)^{1/p}, \quad (53)
\end{aligned}$$

где

$$f(x) = \lim_{s \rightarrow \infty} f_{h_s}(x) \quad \text{почти всюду на } E. \quad (54)$$

Первое соотношение в этой цепи следует из (52), второе — из неравенства Минковского (см. § 14.2, (12)). Третье (равенство) верно на основании свойства 14, ведь функция $\left(\sum_N^{N+m} |f_{h_{s+1}} - f_{h_s}| \right)^p$ неотрицательна и при возрастании m не убывает, поэтому ее предел

$$\left(\sum_N^\infty |f_{h_{s+1}} - f_{h_s}| \right)^p \in L(E)$$

есть почти всюду конечная, интегрируемая на E функция. Четвертое (неравенство) следует из неравенства

$$\begin{aligned}
\sum_N^\infty |f_{h_{s+1}} - f_{h_s}| &\geq \left| \sum_N^\infty (f_{h_{s+1}} - f_{h_s}) \right| = \\
&= \lim_{m \rightarrow \infty} \left| \sum_N^{N+m} (f_{h_{s+1}} - f_{h_s}) \right| = \lim_{m \rightarrow \infty} (f_{h_{N+m}} - f_{h_N}) = f - f_{h_N}, \quad (55)
\end{aligned}$$

где ряд под знаком $| \cdot |$ во втором члене почти всюду на E сходится. Это обосновывает существование почти всюду на E предела (54), и последнее соотношение (равенство) в (55), таким образом, обосновывает также последнее соотношение (равенство) в (53).

Мы доказали существование функции f , принадлежащей, очевидно, $L_p(E)$, для которой

$$\left(\int_E |f - f_{h_N}|^p dx \right)^{1/p} < \sum_N^\infty \varepsilon_s \rightarrow 0, \quad N \rightarrow \infty. \quad (56)$$

С помощью (50) также следует, что

$$\begin{aligned}
&\left(\int_E |f - f_m|^p dx \right)^{1/p} \leq \\
&\leq \left(\int_E |f - f_{h_m}|^p dx \right)^{1/p} + \left(\int_E |f_{h_m} - f_m|^p dx \right)^{1/p} \rightarrow 0, \quad m \rightarrow \infty.
\end{aligned}$$

Наконец, если допустить, что существует еще одна функция $f_* \in L_p(E)$, для которой $\int_E |f_* - f_m|^p dx \rightarrow 0$, $m \rightarrow \infty$, то

$$\begin{aligned} \left(\int_E |f - f_*|^p dx \right)^{1/p} &\leq \\ &\leq \left(\int_E |f - f_m|^p dx \right)^{1/p} + \left(\int_E |f_m - f_*|^p dx \right)^{1/p} \rightarrow 0, \quad m \rightarrow \infty, \end{aligned}$$

откуда $\int_E |f - f_*| dx = 0$, по тогда (см. свойство 16) $f(x) = f_*(x)$ почти всюду на E .

21. Из соотношения

$$\int_E |f - f_k|^p dx \rightarrow 0, \quad f, f_k \in L_p(E) \quad (57)$$

следует существование подпоследовательности k_1, k_2, \dots , для которой

$$\lim_{s \rightarrow \infty} f_{k_s}(x) = f(x) \quad \text{почти всюду на } E. \quad (58)$$

Доказательство. Так как величина

$$\|f\|_{L_p(E)} = \left(\int_E |f|^p dx \right)^{1/p}$$

есть норма в линейном нормированном пространстве $L_p(E)$ (см. § 14.2), то из (57) следует, что $\|f - f_k\|_{L_p(E)} \rightarrow 0$, $k \rightarrow \infty$. Поэтому выполняется условие Коши: для всякого $\varepsilon > 0$ найдется N такое, что

$$\|f_k - f_l\|_{L_p(E)} \rightarrow 0, \quad k, l > N,$$

т. е. выполняется условие свойства 20. При доказательстве этой теоремы было доказано существование указанной подпоследовательности $\{k_s\}$, для которой выполняется (54) (учесть, что функция f , о которой идет речь в свойстве 20, единственна).

22. Пусть удовлетворяются условия теоремы 1, § 12.16 о замене переменных в кратном интеграле, где, впрочем, теперь предполагается, что Ω есть произвольная ограниченная область, таким образом, измеримая по Лебегу (но не обязательно по Жордану).

1) Тогда любое измеримое по Лебегу множество $e \subset \Omega$ отображается при помощи операции A на измеримое же множество $e' = Ae \subset \Omega'$ и выполняется неравенство

$$|e'| \leq \kappa |e|, \quad (59)$$

где κ — не зависящая от e константа.

2) Имеет место также равенство (лебеговых) интегралов

$$\int_{\Omega'} f(x') dx' = \int_{\Omega} F(x) |D(x)| dx, \quad (60)$$

$$F(x) = f(Ax), \quad D(x) = \frac{D(x'_1, \dots, x'_n)}{D(x_1, \dots, x_n)}, \quad (61)$$

верное, если один из них существует.

3) Если $E \subset \Omega$ — произвольное измеримое множество, то

$$\int_{E'} f(x') dx' = \int_E F(x) |D(x)| dx \quad (62)$$

при условии, что существует один из интегралов (62).

Замечание 1. Пусть $E \subset \Omega$ — измеримое множество. Из сформулированного утверждения следует, что измеримо также $E' \subset \Omega'$.

Зададим функцию $f(x') \in L(\Omega')$ и положим

$$f_{E'}(x') = \begin{cases} f(x'), & x' \in E', \\ 0, & x' \notin E'. \end{cases}$$

Очевидно, $f_{E'}(x') \in L(\Omega')$. Поэтому из (60) следует

$$\begin{aligned} \int_{E'} f(x') dx' &= \int_{\Omega'} f_{E'}(x') dx' = \int_{\Omega} f_{E'}(Ax) |D(x)| dx = \\ &= \int_E F(x) |D(x)| dx. \end{aligned}$$

В частности, множество $\Omega_0 = \{x: D(x) = 0\}$ измеримо, с ним измеримо Ω'_0 и, полагая в (60) $f(x') = 1$ на Ω'_0 и $f(x') = 0$ вне Ω'_0 , получим равенство:

$$|\Omega'_0| = \int_{\Omega'_0} |D(x)| dx = 0. \quad (63)$$

Доказательство. Согласно § 12.16, (6),

$$|\Delta'| = |D(x)| |\Delta| + O(\omega(h) |\Delta|), \quad (64)$$

где $\Delta \subset \Omega$ — произвольный куб, h — длина его ребра, $x \in \Delta$, $\omega(h)$ — непрерывная функция от $h \geq 0$ такая, что $\omega(h) \rightarrow 0$, $h \rightarrow 0$, и константа, входящая в O , не зависит от Δ и x . Если учесть, что $D(x)$ ограничена на Ω , то из (64) следует неравенство $|\Delta'| \leq \kappa |\Delta|$, где κ не зависит от $\Delta \subset \Omega$. Поэтому, если $G \subset \Omega$ — открытое множество, то представляя его в виде счетной суммы

$G = \sum \Delta_k$, $|G| = \sum |\Delta_k|$, кубов Δ_k , получим, что его образ G' имеет меру

$$|G'| = \sum |\Delta'_k| \leq \kappa \sum |\Delta_k| = \kappa |G|.$$

Если же $e \subset \Omega$ измеримо, то для любого $\varepsilon > 0$ найдутся замкнутое и открытое множества F, G такие, что $F \subset e \subset G \subset \Omega$ и $|G - F| < \varepsilon$. Но $(G - F)$ открыто, поэтому

$$|G' - F'| = |(G - F)'| \leq \kappa \varepsilon,$$

и так как F' замкнуто ^{*}, а G' открыто и $F' \subset e' \subset G'$, то e' измеримо. К тому же

$$|e'| = \inf_{e' \subset G'} |G'| \leq \kappa \inf_{e \subset G} |G| = \kappa |e|,$$

и мы доказали утверждение 1), в частности (59).

Пусть теперь $f \in L(\Omega')$. Существует (см. § 18.2, 4) последовательность непрерывных финитных в Ω' функций $f_p(x')$ ($p = 1, 2, \dots$) таких, что

$$\int_{\Omega'} |f(x') - f_p(x')| dx' \rightarrow 0, \quad p \rightarrow \infty. \quad (65)$$

На основании теоремы 1, § 12.16 верны соотношения

$$\int_{\Omega'} f_p(x') dx' = \int_{\Omega} f_p(Ax) |D(x)| dx \quad (p = 1, 2, \dots), \quad (66)$$

$$\begin{aligned} & \int_{\Omega} |f_p(Ax) |D(x)| - f_q(Ax) |D(x)|| dx = \\ & = \int_{\Omega} |f_p(Ax) - f_q(Ax)| |D(x)| dx = \int_{\Omega'} |f_p(x') - f_q(x')| dx' \rightarrow 0, \\ & \quad p, q \rightarrow \infty, \quad (67) \end{aligned}$$

из которых следует (см. свойство 20) существование функции $\Phi(x) \in L(\Omega)$ такой, что

$$\int_{\Omega} |f_p(Ax) |D(x)| - \Phi(x)| dx \rightarrow 0, \quad p \rightarrow \infty. \quad (68)$$

Но тогда из (65), (66) и (68) следует, что

$$\int_{\Omega'} f(x') dx' = \int_{\Omega} \Phi(x) dx. \quad (69)$$

Из (65) и (68), кроме того, следует еще существование подпоследовательности значений p , которые мы будем считать заново

^{*} См. § 7.18, если $D(x) \neq 0$ на Ω ; в общем случае — § 12.20, теоремы 1, 2.

перенумерованными, так что будут выполняться равенства

$$\lim_{p \rightarrow \infty} f_p(x') = f(x') \quad \text{почти всюду на } \Omega',$$

$$\lim_{p \rightarrow \infty} f_p(Ax) |D(x)| = \Phi(x) \quad \text{почти всюду на } \Omega.$$

Докажем, что

$$\Phi(x) = f(Ax) |D(x)| \quad \text{почти всюду на } \Omega, \quad (70)$$

тогда из (69) будет следовать требуемое равенство (60).

Заметим, что множество точек x' , для которых существует предел $\lim_{p \rightarrow \infty} f_p(x')$, отличный от $f(x')$, имеет меру нуль. Видоизменим f в таких точках, так чтобы видоизмененное значение $f(x')$ было равно этому пределу. В результате получим тот же элемент f пространства $L(\Omega')$.

Итак мы считаем, что для тех x' , для которых существует предел $\lim_{p \rightarrow \infty} f_p(x')$, этот предел равен $f(x')$.

Множество Ω представим в виде суммы трех непересекающихся попарно измеримых множеств

$$\Omega = e_1 + e_2 + e_3$$

следующим образом.

Множество e_1 состоит из точек x , для которых верно равенство

$$\lim_{p \rightarrow \infty} [f_p(Ax) |D(x)|] = \Phi(x) \quad (71)$$

и $D(x) = 0$. Для таких точек, очевидно,

$$\Phi(x) = f(x') |D(x)| = 0.$$

Множество e_2 состоит из точек x , для которых верно равенство (71) и $|D(x)| > 0$. Для таких точек из существования предела (71) следует существование предела

$$\lim_{p \rightarrow \infty} f_p(Ax) = \lim_{p \rightarrow \infty} f_p(x') = f(x'),$$

а это показывает, что

$$\Phi(x) = f(x') |D(x)|.$$

Наконец, e_3 состоит из точек, для которых не выполняется равенство (71), но $|e_3| = 0$.

Этим равенство (70) доказано, а с ним (в силу (69)), доказано равенство (60) в предположении, что $f(x') \in L(\Omega')$.

Замечание 2. Конечно, если $|D(x)| \geq m > 0$ на Ω , то существует обратное к A непрерывно дифференцируемое на Ω' преобразование и приведенные рассуждения сохраняются при замене местами x и x' , а также Ω и Ω' . Таким образом, в этом

случае надо считать доказанным равенство (60) и в предположении, что в нем правый интеграл имеет смысл.

Если $E \subset \Omega$ измеримо, то в силу (59) измеримо также и множество $E' \subset \Omega'$, и потому, если функция $f(x') \in L(E')$, то она после ее продолжения на Ω' , если считать, что $f(x') = 0$, $x' \notin E'$, будет принадлежать $L(\Omega')$, и на основании уже доказанного

$$\begin{aligned} \int_{E'} f(x') dx' &= \int_{\Omega'} f(x') dx' = \int_{\Omega} f(Ax) |D(x)| dx = \\ &= \int_E f(Ax) |D(x)| dx, \end{aligned} \quad (72)$$

т. е. справедливо (62).

Докажем теперь равенство (60) в предположении, что

$$F(x) |D(x)| \in L(\Omega).$$

Множество Ω представим в виде суммы измеримых непересекающихся множеств.

$$\begin{aligned} \Omega &= \Omega_0 + \Omega_1, & (73) \\ \Omega_0 &= \{x: x \in \Omega, D(x) = 0\}, \\ \Omega_1 &= \{x: x \in \Omega, |D(x)| > 0\}. \end{aligned}$$

Множество Ω_1 открыто. Представим его как сумму счетного числа замкнутых кубов $\bar{\Delta}_k$, пересекающихся разве что по своим границам:

$$\Omega_1 = \bigcup_{k=1}^{\infty} \bar{\Delta}_k. \quad (74)$$

Здесь Δ_k есть открытое ядро $\bar{\Delta}_k$. Так как $\bar{\Delta}_k$ — замкнутые кубы, принадлежащие Ω_1 , то на каждом из них $|D(x)| > 0$ и, следовательно, существует число $\eta_k > 0$ такое, что $|D(x)| \geq \eta_k > 0$ на $\bar{\Delta}_k$ ($k = 1, 2, \dots$).

Поэтому на основании замечания 1, которое надо применить к Δ_k (вместо Ω),

$$\int_{\Delta'_k} f(x') dx' = \int_{\Delta_k} f(Ax) |D(x)| dx \quad (75)$$

в предположении, что $f(x') \in L(\Delta'_k)$ или $f(Ax) |D(x)| \in L(\Delta_k)$.

Отметим, что Δ_k есть область, ее образ $\Delta'_k = A(\Delta_k)$ есть тоже область (см. § 7.18), при этом измеримая по Жордану область (см. теорему 3 § 12.5), граница ее, таким образом, имеет меру 0. Это показывает, что в (72) интегралы по Δ_k , Δ'_k можно заменить на равные им соответственно интегралы по $\bar{\Delta}_k$, $\bar{\Delta}'_k$.

Пусть теперь $F(x)|D(x)| \in L(\Omega)$. Тогда (пояснения ниже)

$$\begin{aligned} \int_{\Omega} F(x)|D(x)| dx &= \int_{\Omega_0} F(x)|D(x)| dx + \sum_{k=1}^{\infty} \int_{\Delta_k} F(x)|D(x)| dx = \\ &= \int_{\Omega_0} f(x') dx' + \sum_{k=1}^{\infty} \int_{\Delta_k} f(x') dx' = \int_{\Omega'} f(x') dx', \quad (76) \end{aligned}$$

и имеет место (60).

Первое равенство в (76) верно в силу (73) и (74). Второе верно потому, что интегралы

$$\int_{\Omega_0} F(x)|D(x)| = 0, \quad \int_{\Omega_0} f(x') dx' = 0$$

равны нулю. Ведь $D(x) = 0$ на измеримом множестве Ω_0 , и $|\Omega'_0| = 0$ в силу уже доказанного равенства (63).

Докажем наконец (63). Вместе с E измеримо и E' . Пусть $f(x') \in L(E')$. Продолжим функцию $f(x')$ на Ω' , считая ее равной нулю вне E' , и применим к ней уже доказанное равенство (59). Из него в данном случае следует (63), потому что $F(x)|D(x)| = 0$ вне E . Аналогично, если $F(x)|D(x)| \in L(E)$, продолжим $F(x)$ на Ω , считая $F(x)$ равным нулю вне E , и применим к $F(x)$ равенство (60), которое влечет за собой в данном случае (63).

Замечание 3. Равенство (62) было доказано в предположении, во-первых, что один из интегралов, входящих в него, существует и, во-вторых, что E измеримо. Конечно, измеримость E входит в требование существования правого интеграла (по x на E).

Однако, когда мы исходим из существования левого интеграла в (62) (по x' на E'), дополнительное условие, что множество E должно быть измеримым, вообще говоря, необходимо. Точнее, если множество Ω_0 (см. (73)) имеет меру нуль ($|\Omega_0| = 0$), то из измеримости $E' \subset \Omega'$ следует измеримость E , если же мера $|\Omega_0| > 0$, то это, вообще говоря, не так.

В самом деле, пусть $|\Omega_0| = 0$ и $E' \subset \Omega'$ — измеримое множество. Запишем E в виде

$$E = E\Omega_0 + \bigcup_{k=1}^{\infty} (E\bar{\Delta}_k).$$

Так как $|\Omega_0| = 0$, то $|E\Omega_0| = 0$. Что же касается множеств $E\bar{\Delta}_k$,

$$E\bar{\Delta}_k = A^{-1}((E\bar{\Delta}_k)'), \quad (k = 1, 2, \dots),$$

то они измеримы, потому что они являются образами измеримых множеств $(E\bar{\Delta}_k)' = E'(\bar{\Delta}_k)'$ при помощи непрерывно дифференцируемой (соответственно на $\bar{\Delta}_k'$) операции A^{-1} . Это показывает, что E измеримо.

Случай $|\Omega_0| > 0$ придется пояснить примером. Мы ограничиваемся одномерным случаем.

Пример. Рациональные точки отрезка $[0, 1]$ перенумеруем (x_1, x_2, \dots) и покроем k -ю из них интервалом σ_k с центром в ней, имеющим

длину $\varepsilon 2^{-k}$ ($0 < \varepsilon < 1$, $k = 1, 2, \dots$). Множество $G = \sum_{k=1}^{\infty} \sigma_k$ открыто. Некоторые интервалы σ_k пересекаются между собой, но всегда можно G представить в виде суммы уже не пересекающихся между собой интервалов (см. § 7.9, теорема 4)

$$G = \bigcup_{k=1}^{\infty} \lambda_k.$$

Дополнение к G до отрезка $[0, 1]$ есть замкнутое множество (см. § 7.9), которое мы обозначим через F ($F = [0, 1] \setminus G$). Лебегова мера F оценивается следующим образом:

$$|F| \geq 1 - \sum_{k=1}^{\infty} |\delta_k| = 1 - \varepsilon > 0.$$

Для нас важно, что F имеет положительную меру. Но несмотря на это любой отрезок $\sigma \subset [0, 1]$ содержит в себе точки множества G , ведь на σ имеются рациональные точки, покрытые некоторыми интервалами σ_k , которые принадлежат G .

Определим на $[0, 1]$ непрерывную функцию $\psi(x)$, равную нулю на F и положительную на интервалах $\lambda = \lambda_k$ (смежности к F). Например, график ψ на каком-либо интервале λ может представлять собой верхнюю полуокружность радиуса $|\lambda|/2$ с центром в середине λ , где $|\lambda|$ — длина λ .

Функция

$$\varphi(x) = \int_0^x \psi(t) dt \quad (0 \leq x \leq 1)$$

непрерывно дифференцируема и строго возрастает на $[0, 1]$:

$$\varphi(x_2) - \varphi(x_1) = \int_{x_1}^{x_2} \psi(t) dt > 0 \quad (0 \leq x_1 < x_2 \leq 1).$$

Ведь $\psi(t) \geq 0$ на $[0, 1]$, и любой отрезок $[x_1, x_2] \subset [0, 1]$ содержит в себе интервалы λ , на которых $\psi(t) > 0$.

Таким образом, функция $x' = \varphi(x)$ отображает отрезок $[0, 1]$ на отрезок $[0, A]$ ($A = \int_0^1 \psi(t) dt > 0$) взаимно однозначно и непрерывно в обе стороны, однако непрерывно дифференцируемо только в сторону $x \rightarrow x'$.

Множество

$$\Omega_0 = \{x: x \in [0, 1], \varphi'(x) = 0\} = F$$

положительной меры ($|\Omega_0| = |F| > 0$). Его образ $\Omega'_0 = \varphi(\Omega_0)$, получаемый посредством функции φ , имеет меру нуль:

$$|\Omega'_0| = \int_{\Omega'_0} 1 dx' = \int_{\Omega_0} \varphi'(x) dx = 0.$$

Если $e \subset [0, 1]$ — произвольное измеримое множество, то множество $e' = \varphi(e)$ тоже измеримо и

$$|e'| = \int_e \varphi'(x) dx \quad (\varphi'(x) = \psi(x) \geq 0).$$

Однако существуют измеримые множества $e' \subset [0, A]$ такие, что e неизмеримы ($e' = \varphi(e)$).

В самом деле, так как $|F| > 0$, то среди множеств $e \subset F$ найдутся, как это можно доказать, неизмеримые, а им соответствующие множества $e' \in \Omega'_0 = F'$ имеют меру нуль, т. е. они измеримы.

Замечание 4. Рассмотренное выше множество G может служить примером ограниченного открытого неизмеримого в смысле Жордана множества. Поясним последнее свойство. Внутренняя жорданова мера G равна его лебеговой мере (см. § 19.1, (2)):

$$mG = |G| < \varepsilon.$$

С другой стороны, если отрезок $[0, 1]$ разделить на части точками $0 = x_0 < x_2 < \dots < x_N = 1$, то любая часть $[x_h, x_{h+1}]$ содержит в себе рациональные точки и, следовательно, точки G . Поэтому внешняя жорданова мера G

$$m_e G = 1 > \varepsilon > m_i G.$$

Пусть E есть измеримое по Жордану множество, и \bar{E} — его замыкание (тоже, очевидно, измеримое по Жордану!). Если функция интегрируема по Риману на \bar{E} , то справедливо равенство

$$\int_{\bar{E}} f dx = \int_{\bar{E}} f dx, \quad (77)$$

так как $\bar{E} \setminus E$ принадлежит Γ — границе E , а Γ имеет жорданову меру ноль.

Для интеграла Лебега равенство (77) не всегда выполняется, и в этом смысле интеграл Римана имеет преимущество перед интегралом Лебега. Например, пусть \bar{E} есть отрезок $[0, 1]$, а E — множество принадлежащих ему рациональных чисел. Оба эти множества измеримы по Лебегу, и $m(\bar{E} \setminus E) = 0$, поэтому, если функция f интегрируема по Лебегу на $[0, 1] = \bar{E}$ и положительна на $\bar{E} \setminus E$, то (см. § 49.2, теорема 5)

$$\int_{\bar{E}/E} f dx > 0$$

и равенство (77) не выполняется.

Итак, для рассматриваемого нами открытого множества E лебегова мера

$$m(\bar{E} \setminus E) = m\Gamma > 0,$$

и для интегрируемых по Лебегу на \bar{E} функций, положительных на $\bar{E} \setminus E$, равенство (77) не выполняется.

Конечно, если E измеримо по Жордану, то (77) выполняется для любой функции $f \in L(\bar{E})$, потому что в этом случае мера $\bar{E} \setminus E$ в жордановом смысле, а следовательно, и в лебеговом смысле равна нулю.

§ 19.4. Интеграл Лебега на неограниченном множестве

Обобщая введенное в предыдущем параграфе понятие интеграла Лебега, говорят, что функция $f \in L(E)$, и называют ее *интегрируемой по Лебегу* на E , если $f \in L(EV)$ в смысле уже известного из предыдущего параграфа определения, каков бы ни был шар $V \in R_n$, и если существует предел

$$\lim_{N \rightarrow \infty} \int_{EV_N} |f(x)| dx = \int_E |f(x)| dx \quad (1)$$

для произвольной последовательности шаров $V_N \subset R_n$ радиуса N с центром в нулевой точке.

В этом определении, очевидно, шары V можно считать как замкнутыми, так и открытыми, и все равно оно выражает одно и то же понятие; очевидно, что существование предела (1) для одной какой-либо указанной последовательности шаров V_N влечет существование его для другой, и эти пределы равны между собой.

Символ справа в (1) есть обозначение интеграла Лебега от $|f|$ на E . Интеграл же от f на E определяется как предел

$$\lim_{N \rightarrow \infty} \int_{EV_N} f(x) dx = \int_E f(x) dx. \quad (2)$$

Он существует, ведь из (1) следует, что для любого $\varepsilon > 0$ можно указать такое N , что для любых $n' > n > N$

$$\begin{aligned} \left| \int_{EV_{n'}} f dx - \int_{EV_n} f dx \right| &= \left| \int_{E(V_{n'} - V_n)} f dx \right| \leq \\ &\leq \int_{E(V_{n'} - V_n)} |f| dx = \left| \int_{EV_{n'}} |f| dx - \int_{EV_n} |f| dx \right| < \varepsilon. \end{aligned}$$

Впрочем, эти рассуждения вполне аналогичны тем, которые приводились в своем месте для обоснования сходимости абсолютно сходящихся несобственных римановых интегралов.

Ясно, что если E есть ограниченное множество, то приведенное здесь определение функции $f \in L(E)$ совпадает с уже известным нам из предыдущего параграфа определением интегрируемой по Лебегу функции. Обобщение возникает, если E есть неограниченное множество, однако такое, что EV измеримо для любого шара V . Примерами таких множеств могут служить произвольные замкнутые или открытые множества. Ведь пересечение замкнутого множества с замкнутым шаром есть замкнутое (измеримое) множество, а пересечение открытого множества с открытым же шаром есть открытое (измеримое) множество.

Доказанные в предыдущем параграфе свойства 1—21 интеграла Лебега сохраняются и для введенных здесь интегралов.

Соответствующие утверждения могут быть усилены тем, что под множеством меры нуль теперь можно понимать множество E такое, что EV для любого шара V имеет меру нуль в прежнем понимании этого термина. (См., например, § 19.3, свойства 1, 2, 4, 5.) Впрочем, в предпосылках соответствующих утверждений надо заменять термины «измеримое множество E » или «измеримая на E функция» соответственно на следующие термины: «множество E такое, что VE измеримо для любого шара V » или «функция f , измеримая на VE для любого шара V ».

Функция f называется *локально измеримой* на E , если она измерима на EV , каков бы ни был шар V .

Доказательство каждого из указанных свойств сводится к тому, что мы устанавливаем его верность для множества EV_N при любом N (радиусе V_N), а затем убеждаемся в сохранении этого свойства после перехода к пределу при $N \rightarrow \infty$. Впрочем, свойство 6, § 19.3 не имеет отношения к рассматриваемым обобщениям.

Приведем несколько примеров таких рассуждений.

Свойство 4. Если $E_1 \subset E$, VE_1 измеримо для любого шара V и $f \in L(E)$, то $f \in L(E_1)$.

В самом деле, тогда $VE_1 \subset VE$, VE_1 измеримо и $f \in L(VE)$, и потому в силу свойства 4 из § 19.3 $f \in L(VE_1)$ при любом V . Кроме того,

$$\lim_{N \rightarrow \infty} \int_{V_N E} |f| dx < \infty,$$

но тогда в силу неравенств

$$\int_{V_N E_1} |f| dx \leq \int_{V_N E} |f| dx \leq \int_E |f| dx$$

и монотонного неубывания его левой части при возрастании N существует предел

$$\lim_{N \rightarrow \infty} \int_{V_N E_1} |f| dx < \infty$$

и $f \in L(E_1)$.

Свойство 8. Если F измерима на VE для любого шара V , $0 \leq F(x) \leq \Phi(x)$, $\Phi \in L(E)$, то $F \in L(E)$.

Доказательство. В силу свойства 8 из § 19.3, данное утверждение верно, если заменить в нем E на VE . Таким образом, $\Phi \in L(VE)$ при любом V . Кроме этого,

$$\int_{EV_N} F(x) dx \leq \int_{EV_N} \Phi(x) dx \quad (3)$$

при любом N , и так как предел правой части (3) при $N \rightarrow \infty$ по условию конечен, то конечен ($F(x) \geq 0$) и предел левой, и мы доказали, что $F \in L(F)$.

Свойство 13. *Теорема Лебега* (формулировку см. свойство 13 из § 19.3).

Доказательство. В силу доказанного уже для измеримого множества свойства 13 из § 19.3 очевидно, что

$$\lim_{h \rightarrow \infty} \int_{EV} f_h(x) dx = \int_{EV} f(x) dx \quad (4)$$

и $f \in L(EV)$ при любом шаре V , следовательно, $f \in L(E)$, потому что $|f| \leq \Phi$ на E и $\Phi \in L(E)$.

Зададим $\varepsilon > 0$ и подберем $V = V_N$ так, чтобы $\int_{E-V} \Phi dx < \frac{\varepsilon}{2}$.

Тогда в силу (4)

$$\left| \int_E f dx - \int_E f_h dx \right| \leq \int_{E-V} |f| dx + \int_{E-V} |f_h| dx + \\ + \left| \int_{EV} (f_h - f) dx \right| < 2 \int_{E-V} |\Phi| dx + \frac{\varepsilon}{2} < \frac{3\varepsilon}{2}, \quad k > k_0,$$

где k_0 достаточно велико.

Свойство 17. Формулировку см. свойство 17 из § 19.3.

Доказательство. Подберем V так, чтобы

$$\int_{E-V} |f| dx < \varepsilon,$$

и определяем функцию

$$f_1(x) = \begin{cases} 0 & x \in E - V, \\ f(x), & x \in EV, \end{cases} \quad \int_{E-V} |f - f_1| dx < \varepsilon.$$

К последней применимо свойство 17 из § 19.3.

Свойство 18. Формулировка такая же, как в свойстве 18 из § 19.3, но теперь G — произвольное открытое, не обязательно ограниченное множество. Доказательство такое же, как в свойстве 17.

Свойство 19. Теорема Фубини. *Справедливо равенство*

$$\int_{R_n} f dx = \int_{-\infty}^{\infty} dx_1 \int_{R'} f(x_1, y) dy, \quad (5)$$

где R' — $(n-1)$ -мерное пространство точек $y = (x_2, \dots, x_n)$ при условиях, изложенных в свойстве 19 из § 19.3, где надо считать f локально измеримой на R_n .

Доказательство. Пусть пока $f(x) \geq 0$, положим

$$\Delta_N = \{ |x_j| < N; \quad j = 1, \dots, n \},$$

$$\Delta'_N = \{ |x_j| < N; \quad j = 2, \dots, n \}, \quad N = 1, 2, \dots$$

и

$$f_N(\mathbf{x}) = \begin{cases} f(\mathbf{x}), & \mathbf{x} \in \Delta_N, \\ 0 & \text{для других } \mathbf{x}. \end{cases}$$

В силу свойства 19 из § 19.3 для f_N имеет место теорема Фубини:

$$\int_{R_n} f_N d\mathbf{x} = \int_{\Delta_N} f d\mathbf{x} = \int_{-N}^N dx_1 \int_{\Delta'_N} f(x_1, \mathbf{y}) d\mathbf{y} = \int_{-\infty}^{\infty} dx_1 \int_{R'} f_N(x_1, \mathbf{y}) d\mathbf{y}$$

(в двух указанных там смыслах) и, кроме того,

- 1) $f_N \in L(R_n)$, $N = 1, 2, \dots$,
- 2) $f_N \leq f$ на R_n ,
- 3) $f_N \rightarrow f$ на R_n , не убывая.

Но тогда имеет место и равенство (5) в силу леммы 1 в 19 из § 19.3, где надо заменить Δ , Δ' соответственно на R_n , R' . При такой замене доказательство ее аналогично.

Случай функции f произвольного знака рассматривается, как в 19 из § 19.3, полагая $f = f_+ - f_-$.

Свойство 20. Теорема о полноте $L_p(E)$. Формулировка такая же как в 20 из § 19.3.

Доказательство. Пусть $V \subset R_n$ — произвольный шар и $\varepsilon > 0$. В силу условия теоремы найдется $N > 0$ такое, что

$$\varepsilon > \int_E |f_k - f_l|^p d\mathbf{x} \geq \int_{EV} |f_k - f_l|^p d\mathbf{x}, \quad k, l > N.$$

Но тогда по свойству 20 § 19.3 на EV , а в силу произвольности V и на всем пространстве R_n существует (с точностью до эквивалентности на R_n) единственная функция f такая, что

$$\int_{EV} |f_k(\mathbf{x}) - f(\mathbf{x})|^p d\mathbf{x} \rightarrow 0.$$

Для нее $\varepsilon \geq \int_{EV} |f_k - f|^p d\mathbf{x}$, $k > N$, каково бы ни было V . Но

тогда $|f_k - f|^p \in L(E)$ и

$$\varepsilon \geq \int_E |f_k - f|^p d\mathbf{x}, \quad k > N.$$

При этом $f \in L_p(E)$, потому что $f_k \in L_p(E)$ и $f_k - f \in L_p(E)$.

§ 19.5. Обобщенная производная по Соболеву

Пусть $G \subset R_n$ область. Обозначим через D множество всех бесконечно дифференцируемых финитных в G функций φ .

Говорят, что функция локально интегрируема на G , если она определена на G и интегрируема (по Лебегу) на любом замкнутом шаре, принадлежащем к G .

По определению (Соболева) функция F имеет на G *обобщенную частную производную* f по переменной x_1 , обозначаемую через $\frac{\partial F}{\partial x_1}$, если обе функции F и f локально интегрируемы на G и если выполняется равенство

$$\int F \frac{\partial \varphi}{\partial x_1} dx = - \int f \varphi dx \quad \text{для всех } \varphi \in D. \quad (1)$$

Здесь можно считать, что интегралы берутся по носителю функции φ (замкнутому ограниченному множеству), или по области G , даже по всему пространству R_n , если считать, что F и f как-то продолжены на R_n , например, положено $f = F = 0$ на $R_n - G$.

Если f есть обобщенная производная на G по x_1 от F и f_1 , F_1 эквивалентны соответственно f , F , то и f_1 есть обобщенная производная на G по x_1 от F_1 . Ведь изменение f и F на множестве меры нуль не нарушает равенство (1). G может быть неограниченным.

Чтобы оправдать эту терминологию, достаточно отметить, что если функция F непрерывна на G вместе со своей частной производной $\frac{\partial F}{\partial x_1} = f$, то для нее равенство (1) выполняется и, следовательно, f является не только обычной, но и обобщенной производной от F по x_1 на G . Ведь если функция $\varphi \in D$, то ее носитель есть ограниченное замкнутое множество, принадлежащее G ; его можно покрыть фигурой $\sigma \subset G$ (конечной системой замкнутых кубов) и, пользуясь классическими теоремами о сведении краткого интеграла (Римана) к повторному, интегрированием по частям и тем фактом, что $\varphi = 0$ на границе σ , получить

$$\int F \frac{\partial \varphi}{\partial x_1} dx = \int_{\sigma} F \frac{\partial \varphi}{\partial x_1} dx = \int dy \int F \frac{\partial \varphi}{\partial x_1} dx_1 = - \int dy \int \frac{\partial F}{\partial x_1} \varphi dx_1,$$

где $\mathbf{x} = (x_1, \mathbf{y}) = (x_1, x_2, \dots, x_n)$. Мы не расставили в третьем и четвертом членах этой цепи пределы интегрирования, чтобы не усложнять запись.

Теорема 1. Пусть f есть обобщенная производная от F по x_1 на G .

Тогда ε — усреднение F_ε (см. § 18.2) функции F — обладает свойствами

$$\|F_\varepsilon - F\|_{L(\varepsilon)} \rightarrow 0, \quad \left\| \frac{\partial}{\partial x} F_\varepsilon - f \right\|_{L(\varepsilon)} \rightarrow 0 \quad (\varepsilon \rightarrow 0), \quad (2)$$

каково бы ни было замкнутое ограниченное множество $e \subset G$.

Доказательство. Первое свойство (2) выражает обычное свойство усреднения (см. § 18.2 (5))

$$F_\varepsilon(\mathbf{x}) = \int \varphi_\varepsilon(\mathbf{x} - \mathbf{t}) F(\mathbf{t}) dt.$$

Пусть G_ε — множество точек $x \in G$, отстоящих на расстоянии не меньшем, чем $\varepsilon > 0$, до границы G , и ε настолько мало, что $G_\varepsilon \supset \varepsilon$. Тогда для $x \in \varepsilon$

$$\begin{aligned} F'_\varepsilon &= \frac{\partial}{\partial x_1} F_\varepsilon(x) = \int \frac{\partial}{\partial x_1} \varphi_\varepsilon(x-t) F(t) dx = \\ &= - \int \frac{\partial}{\partial t_1} \varphi_\varepsilon(x-t) F(t) dt = \int \varphi_\varepsilon(x-t) f(t) dt = f_\varepsilon(x), \end{aligned}$$

где предпоследнее равенство справедливо в силу того, что f есть обобщенная производная от F по x_1 , и того, что $\varphi_\varepsilon(x-t)$ по t при фиксированном $x \in \varepsilon \subset G_\varepsilon$ есть функция класса D . Поэтому верно и второе свойство (2).

Из теоремы 1 непосредственно вытекает

Следствие. Функция F может иметь на G единственную обобщенную производную f (с точностью до эквивалентности).

Ведь $f = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} F'_\varepsilon$ в смысле $L(\Delta)$ для любого замкнутого куба $\Delta \subset G$.

Теорема 2. Пусть F и f — функции, локально интегрируемые на области G . Для того чтобы f была обобщенной производной $\frac{\partial F}{\partial x_1}$ на G , необходимо и достаточно существование последовательности функций Φ_k ($k=1, 2, \dots$), непрерывных на G вместе со своими частными производными $\frac{\partial \Phi_k}{\partial x_1}$, таких, что для любого замкнутого куба $\Delta \subset G$, или, что все равно, для любого ограниченного замкнутого множества, принадлежащего к G , имеют место соотношения

$$\|F - \Phi_k\|_{L(\Delta)} \rightarrow 0, \quad \left\| f - \frac{\partial \Phi_k}{\partial x_1} \right\|_{L(\Delta)} \rightarrow 0 \quad (k \rightarrow \infty). \quad (3)$$

Доказательство. Пусть $f = \frac{\partial F}{\partial x_1}$ на G . В силу теоремы 1 соотношения (3) будут выполнены, если положить $\Phi_k = F_{1/k}$, где F_ε есть ε -усреднение F .

Пусть, наоборот, для функций Φ_k , непрерывных на G вместе со своими производными $\frac{\partial \Phi_k}{\partial x_1}$, выполняются соотношения (3) для любых замкнутых кубов $\Delta \subset G$. Тогда, очевидно, эти соотношения будут выполняться, если считать, что Δ есть произвольное, принадлежащее к G замкнутое множество, потому что его можно покрыть фигурой — конечным числом замкнутых кубов, принадлежащих к G .

Зададим произвольную функцию $\varphi \in D$. Для функций Φ_k , как мы знаем, выполняется равенство

$$\int_{\sigma} \Phi_k \frac{\partial \varphi}{\partial x_1} dx = - \int_{\sigma} \frac{\partial \Phi_k}{\partial x_1} \varphi dx, \quad (4)$$

где σ есть фигура, покрывающая носитель φ . Переходя к пределу в этом равенстве при $k \rightarrow \infty$, получим (пояснения ниже)

$$\int F \frac{\partial \varphi}{\partial x_1} dx = - \int f \varphi dx \quad (5)$$

(где σ под знаком интеграла опущено). Это доказывает, что f есть обобщенная частная производная по x_1 на G от F .

Интегралы в (5) имеют смысл по Лебегу, потому что $F, f \in L(\sigma)$, а функции $\varphi, \frac{\partial \varphi}{\partial x_1}$ непрерывны и ограничены ($|\varphi|, \left| \frac{\partial \varphi}{\partial x_1} \right| \leq M$). Кроме того в силу (3), где надо заменить Δ на σ ,

$$\left| \int \Phi_k \frac{\partial \varphi}{\partial x_1} dx - \int F \frac{\partial \varphi}{\partial x_1} dx \right| \leq M \int_{\sigma} |\Phi_k - F| dx \rightarrow 0 \quad (k \rightarrow \infty),$$

$$\left| \int \frac{\partial \Phi_k}{\partial x_1} \varphi dx - \int f \frac{\partial \varphi}{\partial x_1} dx \right| \leq M \int_{\sigma} \left| \frac{\partial \Phi_k}{\partial x_1} - f \right| dx \rightarrow 0 \quad (k \rightarrow \infty);$$

поэтому из (4) следует (5).

Теорема 3. Пусть f и F — функции, локально интегрируемые на области G . Для того чтобы f была обобщенной производной по x_1 на G от F , необходимо и достаточно, чтобы, каков бы ни был принадлежащий к G замкнутый прямоугольник $\Delta = \{a_i \leq x_i \leq b_i; i = 1, \dots, n\}$ с проекцией $\Delta' = \{a_i \leq x_i \leq b_i; i = 2, \dots, n\}$, функция F после возможного видоизменения ее на множестве n -мерной меры нуль представлялась в виде

$$F(x) = F(x_1, y) = \lambda(y) + \int_{a_1}^{x_1} f(t, y) dt \quad (6)$$

почти для всех $y = (x_2, \dots, x_n) \in \Delta'$ (в смысле $(n-1)$ -мерной меры) и любого $x_1 \in (a_1, b_1)$, где $\lambda \in L(\Delta')$ — некоторая единственная*) функция от y .

В одномерном случае, когда f и F локально интегрируемы на $(c, d) = G$, и для того чтобы f была обобщенной производной

*) Из равенства (6), верного почти всюду (в n -мерном смысле) для $\lambda(y)$, равного $\lambda_1(y)$ или $\lambda_2(y)$, следует, что $\lambda_1(y) = \lambda_2(y)$ почти всюду в n -мерном, но тогда и в $(n-1)$ -мерном смысле.

$f(x) = F'(x)$ на (c, d) , необходимо и достаточно, чтобы для любого отрезка $[a, b] \subset (c, d)$ имело место представление

$$F(x) = A + \int_a^x f(t) dt, \quad f \in L(a, b), \quad (6')$$

где A — константа.

Доказательство. Пусть f есть обобщенная производная от F по x_1 на G . Тогда в силу предыдущей теоремы существует последовательность функций F_k , непрерывных вместе со своими частными производными $\frac{\partial F_k}{\partial x_1}$, такая, что каков бы ни был указанный прямоугольник Δ ,

$$\|F - F_k\|_{L(\Delta)} \rightarrow 0, \quad \left\| f - \frac{\partial F_k}{\partial x_1} \right\|_{L(\Delta)} \rightarrow 0 \quad (k \rightarrow \infty). \quad (7)$$

Имеют место классические равенства

$$F_k(x, y) = F_k(a_1, y) + \int_{a_1}^{x_1} \frac{\partial F_k}{\partial x_1}(t, y) dt, \quad (8)$$

а в одномерном случае

$$F_k(x) = A + \int_a^x F'_k(t) dt. \quad (8')$$

Из них и следует (6), соответственно (6'), после перехода к пределу при $k \rightarrow \infty$ в метрике $L(\Delta)$.

Чтобы доказать это утверждение, заметим, что так как по условию интеграл $\int_{\Delta'}^{b_1} dy \int_{a_1}^x |f(t, y)| dt = \|f\|_{L(\Delta)}$ существует, то существует также (см. свойство 4 из § 19.3) интеграл

$$\int_{\Delta'}^{b_1} dy \int_{a_1}^{x_1} |f(t, y)| dt,$$

к тому же представляющий собой непрерывную функцию от x_1 (см. § 19.3, свойство 11). Поэтому существует трехкратный интеграл

$$\int_{a_1}^{b_1} dx_1 \int_{\Delta'}^{b_1} dy \int_{a_1}^{x_1} |f(t, y)| dt,$$

а вместе с ним и трехкратный интеграл

$$\int_{a_1}^{b_1} dx_1 \int_{\Delta'} dy \int_{a_1}^{x_1} f(t, y) dt.$$

Следовательно, в силу теоремы Фубини

$$\Phi(x_1, y) = \int_{a_1}^{x_1} f(t, y) dt \in L(\Delta).$$

Так как интеграл $\int_{a_1}^{b_1} f(t, y) dt$ существует почти для всех $y \in \Delta'$, то $\Phi(x_1, y)$ существует для этих y и любого $x_1 \in [a_1, b_1]$.

В одномерном случае это утверждение упрощается — функция

$$\Phi(x) = \int_a^x f(t) dt$$

непрерывна на $[a, b]$ и, следовательно, принадлежит к $L(a, b)$.

Имеем

$$\begin{aligned} \left\| \int_{a_1}^{x_1} \frac{\partial F_h}{\partial x_1}(t, y) dt - \int_{a_1}^{x_1} f(t, y) dt \right\|_{L(\Delta)} &\leq \int_{a_1}^{b_1} dx_1 \int_{\Delta'} dy \int_{a_1}^{b_1} \left| \frac{\partial F_h}{\partial x_1} - f \right| dt = \\ &= (b_1 - a_1) \left\| \frac{\partial F_h}{\partial x_1} - f \right\|_{L(\Delta)} \rightarrow 0, \quad k \rightarrow \infty. \quad (9) \end{aligned}$$

Кроме того, по условию $\|F_h - F\|_{L(\Delta)} \rightarrow 0, k \rightarrow \infty$. Но тогда (см. (8)) функция $F_h(a_1, y)$ тоже стремится в метрике $L(\Delta)$ а, следовательно, и $L(\Delta')$ к некоторой функции $\lambda(y) \in L(\Delta')$, и мы получили равенство (6), верное почти для всех $x \in \Delta$. При этом правая часть (6) определена почти для всех $y \in \Delta'$ и любых $x \in [a_1, b_1]$.

В одномерном случае

$$\left\| \int_a^x F'_h(t) dt - \int_a^x f_h(t) dt \right\|_{L(a,b)} \leq (b-a) \int_a^b |F'_h(t) - f(t)| dt \rightarrow 0 \quad (k \rightarrow \infty),$$

и $\lambda(y)$ превращается в некоторую константу A , что приводит к (6').

В одну сторону теорема доказана.

Пусть теперь локально суммируемые на G функции f и F таковы, что после возможного видоизменения F на множестве n -мерной меры нуль на любом указанном прямоугольнике Δ

имеет место представление (6) почти для всех $y \in \Delta'$ и любого $x_1 \in [a_1, b_1]$, в одномерном случае — (6').

Определим последовательность непрерывных на Δ' функций $\lambda_k(y)$ (в одномерном случае $\lambda_k = A$) и другую последовательность непрерывных на Δ функций $f_k(x_1, y)$ так, чтобы

$$\|\lambda - \lambda_k\|_{L(\Delta')} \rightarrow 0, \quad \|f - f_k\|_{L(\Delta)} \rightarrow 0 \quad (k \rightarrow \infty). \quad (10)$$

Положим

$$F_k(x_1, y) = \lambda_k(y) + \int_a^{x_1} f_k(t, y) dt \quad (k = 1, 2, \dots).$$

Очевидно, что F_k непрерывны на Δ и имеют там непрерывную производную $\frac{\partial F_k}{\partial x_1} = f_k$ и выполняются свойства (7) (см. (9), (10)).

Но тогда в силу предыдущей теоремы ввиду произвольности $\Delta \subset G$ функция f есть обобщенная производная от F по x_1 на G . Этим теорема доказана и в другую сторону.

Функция $\Phi(x)$ от одной переменной x называется *абсолютно непрерывной* на отрезке $[a, b]$, если ее можно представить в виде

$$\Phi(x) = A + \int_c^x f(t) dx, \quad x \in [a, b], \quad (11)$$

где c — точка отрезка $[a, b]$, A — некоторая константа и $f \in L(a, b)$.

Ясно, что Φ непрерывна на отрезке $[a, b]$, потому что для $x, x+h \in [a, b]$

$$\Phi(x+h) - \Phi(x) = \int_x^{x+h} f(t) dt \rightarrow 0 \quad (h \rightarrow 0)$$

(см. § 19.3, свойство 11). Константа A имеет простой смысл

$$A = \Phi(c)$$

(ведь $\int_c^c f dt = 0$). Если Φ уже представлена в виде

$$\Phi(x) = \Phi(c) + \int_c^x f(t) dt \quad (12)$$

для данной точки $c \in [a, b]$, то соответствующее ее представление для другой точки $c_1 \in [a, b]$ будет иметь вид

$$\Phi(x) = \Phi(c_1) + \int_{c_1}^x f(t) dx,$$

потому что в силу (12)

$$\Phi(c_1) + \int_{c_1}^{\infty} f dt = \Phi(c) + \int_c^{c_1} f dt + \int_{c_1}^{\infty} f dt = \Phi(c) + \int_c^{\infty} f dt$$

тождественно для всех $x \in [a, b]$.

Назовем еще определенную на одномерном открытом множестве G функцию *локально абсолютно непрерывной*, если она абсолютно непрерывна на каждом принадлежащем G отрезке.

Если функция $\Phi(x)$ локально абсолютно непрерывна на интервале (a, b) , то она, очевидно, представима на нем в виде

$$\Phi(x) = A + \int_c^x f(t) dt, \quad c \in (a, b), \quad (13)$$

где f локально интегрируема на (a, b) , но не обязательно интегрируема на (a, b) (см. теорему 3, (6')).

Теорему 3 в одномерном случае можно сформулировать так:

Теорема 4. *Для того чтобы функция имела обобщенную производную на открытом одномерном множестве G (в частности, на интервале), необходимо и достаточно, чтобы после возможного ее видоизменения на множестве меры нуль она оказалась локально абсолютно непрерывной на G .*

В представлении (13) локально абсолютно непрерывной функции $\Phi(x)$ на интервале единственна не только константа A , но и функция $f \in L(a, b)$, во всяком случае с точностью до эквивалентности. Ведь, как это следует из теоремы 3, функция f есть обобщенная производная от $F(F'(x) = f(x))$, и потому с точностью до эквивалентности — единственная (см. следствие из теоремы 1).

Мы уже отмечали, что абсолютно непрерывная на отрезке $[a, b]$ функция Φ непрерывна на нем. Но на самом деле абсолютно непрерывная функция на отрезке $[a, b]$ (вообще не на интервале!) обладает более сильным свойством. Именно, для любого $\varepsilon > 0$ найдется $\delta > 0$ такое, что каково бы ни было принадлежащее к $[a, b]$ множество

$$\Omega = \bigcup_{j=1}^N (x_j, x'_j),$$

состоящее из любого числа не налегающих друг на друга интервалов (x_j, x'_j) , сумма длин которых

$$\sum_1^N (x'_j - x_j) < \delta,$$

справедливо неравенство

$$\sum_{j=1}^N |\Phi(x'_j) - \Phi(x_j)| < \varepsilon.$$

Если учесть, что из (11) следует

$$\sum_{j=1}^N |\Phi(x'_j) - \Phi(x_j)| \leq \sum_{j=1}^N \int_{x_j}^{x'_j} |f(t)| dt = \int_{\Omega} |f(t)| dt,$$

то мы видим, что это свойство непосредственно вытекает из свойства 11, § 19.3.

Важно отметить, что это свойство является характерным для абсолютно непрерывной функции, потому что можно доказать, что и обратно — из того, что какая-нибудь определенная на $[a, b]$ функция Φ обладает этим свойством, следует, что Φ представимо на $[a, b]$ по формуле (11), где A — некоторая константа, а f — некоторая определенная на $[a, b]$ почти всюду функция, принадлежащая к $L(a, b)$.

Таким образом, мы имеем два эквивалентные определения абсолютно непрерывной функции. Мы не будем здесь доказывать их эквивалентность, отсылая читателя к полным курсам теории функций действительного переменного. В приложениях обычно пользуются на самом деле первым определением.

В полных курсах теории функций действительного переменного доказывается также, что определяемая по формуле (11) абсолютно непрерывная функция Φ имеет почти для всех $x \in [a, b]$ обычную производную, равную $f(x)$:

$$\Phi'(x) = \lim_{h \rightarrow 0} \frac{\Phi(x+h) - \Phi(x)}{h} = f(x). \quad (14)$$

Это показывает, что *обобщенная производная от абсолютно непрерывной функции эквивалентна обычной.*

Мы здесь отказываемся от доказательства также и этого утверждения. Отметим только, что равенство (14) тривиально, если x есть точка непрерывности функции $f \in L(a, b)$. Ведь для такой точки и любого $\varepsilon > 0$ можно подобрать $\delta > 0$ так, что $|f(t) - f(x)| < \varepsilon$, если $|t - x| < \delta$; поэтому

$$\left| \frac{\Phi(x+h) - \Phi(x)}{h} - f(x) \right| = \left| \frac{1}{h} \int_x^{x+h} f(t) dt - f(x) \right| = \left| \frac{1}{h} \int_x^{x+h} |f(t) - f(x)| dt \right| < \varepsilon$$

для всех h с $|h| < \delta$.

Теорема 5. *Справедлива формула интегрирования по частям*

$$\int_a^b F(x) \Phi'(x) dx = F(b) \Phi(b) - F(a) \Phi(a) - \int_a^b F'(x) \Phi(x) dx, \quad (15)$$

где F и Φ — абсолютно непрерывные на отрезке $[a, b]$ функции.

Доказательство. Положим $F' = f$, $\Phi' = \varphi$ и построим последовательности непрерывно дифференцируемых на $[a, b]$ функций f_N , φ_N такие, что (см. § 18.2, свойство 4)

$$\|f - f_N\|_{L(a,b)}, \quad \|\varphi - \varphi_N\|_{L(a,b)} \rightarrow 0, \quad N \rightarrow \infty.$$

В силу условия теоремы

$$F(x) = A + \int_a^x f(t) dt, \quad \Phi(x) = B + \int_a^x \varphi(t) dt, \quad x \in [a, b],$$

где A, B — константы. Положим

$$F_N(x) = A + \int_a^x f_N(t) dt, \quad \Phi_N(x) = B + \int_a^x \varphi_N(t) dt, \quad x \in [a, b].$$

Тогда

$$|F(x) - F_N(x)| \leq \int_a^b |f - f_N| dt \rightarrow 0, \quad N \rightarrow \infty,$$

$$|\Phi(x) - \Phi_N(x)| \leq \int_a^b |\varphi - \varphi_N| dt \rightarrow 0, \quad N \rightarrow \infty, \quad x \in [a, b],$$

и, следовательно, F_N и Φ_N стремятся при неограниченном возрастании N соответственно к F и Φ равномерно на $[a, b]$. Так как f_N , φ_N являются непрерывными производными соответственно от F_N , Φ_N , то имеют место классические формулы интегрирования по частям:

$$\int_a^b F_N \varphi_N dx = F_N(b) \Phi_N(b) - F_N(a) \Phi_N(a) - \int_a^b f_N \Phi_N dx,$$

из которых переходом к пределу при $N \rightarrow \infty$ можно получить (15). Например,

$$\left| \int_a^b F \varphi dx - \int_a^b F_N \varphi_N dx \right| \leq \int_a^b |F - F_N| |\varphi| dx + \int_a^b |F_N| |\varphi - \varphi_N| dx \leq \\ \leq \int_a^b |\varphi| dx \max_x |F(x) - F_N(x)| + K \int_a^b |\varphi - \varphi_N| dx \rightarrow 0, \quad N \rightarrow \infty$$

Здесь K — константа, превышающая $|F_N|$ для всех N и x , существующая, потому что последовательность непрерывных функций F_N сходится равномерно.

Теорема 6. Пусть f и F — локально интегрируемые функции на области G . Для того чтобы f была обобщенной производной от F по x_1 на G , необходимо и достаточно, чтобы функция F

после возможного ее видоизменения на множестве n -мерной меры нуль была локально абсолютно непрерывной по x_1 на G почти для всех точек $y = (x_2, \dots, x_n)$, принадлежащих к проекции G' области G на плоскость $x_1 = 0$, и чтобы для указанных y производная $\frac{\partial F}{\partial x_1}$ была равна $f(x_1, y)$ почти всюду в одномерном смысле.

Доказательство. Условимся в обозначениях: если множество $e \subset G$, то e' есть его проекция на плоскость $x_1 = 0$ и e_y — пересечение e с прямой, параллельной оси x_1 , проходящей через точку $(0, y)$. Далее, фигурой σ мы называем множество, состоящее из конечного числа прямоугольников со сторонами, параллельными осям координат.

Начнем с доказательства достаточности условия теоремы. Пусть функция F видоизменена, как указано в формулировке, и $\varphi \in D$. Носитель φ есть ограниченное замкнутое множество, принадлежащее к G , и его можно покрыть фигурой $\sigma \subset G$. Поэтому (пояснения ниже)

$$\begin{aligned} \int F \frac{\partial \varphi}{\partial x_1} dx &= \int_{\sigma'} dy \int_{\sigma_y} F \frac{\partial \varphi}{\partial x_1} dx_1 = - \int_{\sigma'} dy \int_{\sigma_y} \frac{\partial F}{\partial x_1} \varphi dx_1 = \\ &= - \int_{\sigma'} dy \int_{\sigma_y} f(x_1, y) \varphi dx_1 = - \int f \varphi dx. \end{aligned} \quad (16)$$

В первом равенстве цепи применена теорема Фубини к функции $F \frac{\partial \varphi}{\partial x_1} \in L(\sigma)$ (равной нулю вне σ). Внутренний интеграл по x_1 (только для тех y , для которых $F(x_1, y)$ абсолютно непрерывна) представляется как сумма соответствующих интегралов по отрезкам, из которых состоит σ_y . К этим последним интегралам применяется интегрирование по частям, законное в силу предыдущей теоремы.

Третье равенство следует из условия теоремы, по которому почти для всех $y \frac{\partial F}{\partial x_1} = f$ почти для всех x_1 в одномерном смысле.

Наконец, четвертое равенство, выражающее переход от последовательного к кратному интегрированию, верно по теореме Фубини, так как $f \in L(\sigma)$.

Так как (16) верно для любых $\varphi \in D$, то достаточность условия теоремы доказана.

Переходим к доказательству необходимости условия теоремы. Пусть f есть обобщенная производная от F по x_1 на G .

Пусть

$$G = \sum_1^{\infty} \Delta_h, \quad |G| = \sum_1^{\infty} |\Delta_h|, \quad \Delta_h = \{a_i^{(h)} \leq x_i \leq b_i^{(h)}, i = 1, \dots, n\}$$

— счетная сумма кубов, пересекающихся попарно разве что по своим границам.

По теореме 3 функцию F можно видоизменить на множестве n -мерной меры нуль и в видоизмененном виде записать при помощи равенств

$$F(x) = F(x_1, y) = \lambda_k(y) + \int_{a_1^{(k)}}^{x_1} f(t, y) dt \quad (k = 1, 2, \dots),$$

$$x = (x_1, y) \in \Delta_k, \quad y \in \Delta'_k - e_k, \quad |e_k|_* = 0, \quad (17)$$

где $\lambda_k(y) \in L(\Delta'_k)$ — единственная с точностью до $(n-1)$ -мерной меры нуль конечная функция. Так как $((n-1)$ -мерная) мера множества $\sum_1^\infty e_k$ равна нулю, то равенства (17) определяют (видоизмененную) функцию F почти всюду на G . Непосредственно видно, что F для указанных y по x_1 абсолютно непрерывна, по в пределах каждого куба Δ_k . Покажем, что множества e_k могут быть увеличены с сохранением свойства $|e_k|_* = 0$ так, что определяемая равенствами (17) функция F по x_1 будет локально абсолютно непрерывна на G для всех $y \in G' - e$, $e = \sum_1^\infty e_k$ ($|e|_* = 0$).

Рассмотрим два куба Δ_k и Δ_l , имеющие в направлении x_1 общую границу, представляющую собой некоторый прямоугольник

$$\Delta' = \{\alpha_j \leq x_j \leq \beta_j; \quad j = 2, \dots, n\}.$$

Будем считать, что Δ_l находится правее Δ_k . Нас будут интересовать те части $\Delta_* \subset \Delta_k$, $\Delta_{**} \subset \Delta_l$, которые имеют указанную общую проекцию Δ' . Итак, пусть

$$\Delta_* = [\alpha, \beta] \times \Delta', \quad \Delta_{**} = [\beta, \gamma] \times \Delta',$$

$$\alpha = a_1^{(k)}, \quad \beta = b_1^{(k)} = a_1^{(l)}, \quad \gamma = b_1^{(l)}, \quad \alpha < \beta < \gamma.$$

Имеем

$$F(x_1, y) = \lambda_k(y) + \int_{\alpha}^{x_1} f(t, y) dt \quad \text{на } \Delta_*, \quad y \in \Delta' - e_k$$

$$F(x_1, y) = \lambda_l(y) + \int_{\beta}^{x_1} f(t, y) dt \quad \text{на } \Delta_{**}, \quad y \in \Delta' - e_l. \quad (18)$$

По можно также, применяя теорему 3 к прямоугольнику $\Delta = \Delta_* + \Delta_{**}$, установить существование функции F_0 , равной F

почти всюду на Δ , и функции $\lambda(y) \in L(\Delta')$ такой, что

$$F_0(x_1, y) = \lambda(y) + \int_{\alpha}^{\alpha_1} f(t, y) dt \text{ на } \Delta, \quad *y \in \Delta' - e_{kl}, \quad (19)$$

$$|e_{kl}|_* = 0.$$

Так как $F = F_0$ почти всюду на Δ_* , то $\lambda_k(y) = \lambda(y)$ почти всюду на Δ' в смысле $(n-1)$ -мерной меры, и так как $F_0 = F$ почти всюду на Δ_{**} , то почти всюду на Δ' в смысле $(n-1)$ -мерной меры выполняется равенство

$$\lambda_l(y) = \lambda(y) + \int_{\alpha}^{\beta} f(t, y) dt.$$

Это показывает, что e_{kl} можно увеличить, сохраняя меру $[e_{kl}]_*$, так что для всех $y \in \Delta' - e_{kl}$ имеют место тождества $F = F_0$ на Δ_* , $F = F_0$ на Δ_{**} , и таким образом, функция F для указанных y вместе с F_0 абсолютно непрерывна на Δ по x_1 .

Пусть теперь

$$e = \sum e_{kl}, \quad |e|_* = 0,$$

где сумма распространена на всевозможные пары (k, l) , для которых Δ_l граничит с Δ_k справа от Δ_k . Нетрудно видеть, что для всех $y \in G' - e$ наша функция F по x_1 на G локально абсолютно непрерывна.

Заметим, что так как теоремы 2, 3, 6 дают необходимые и достаточные условия для того, чтобы функция f была обобщенной производной по x_1 от F на G , то эти условия могут быть взяты за исходное определение обобщенной функции.

Мы определили обобщенную производную $\frac{\partial F}{\partial x_1}$. По аналогии определяются обобщенные производные $\frac{\partial F}{\partial x_j}$ ($j = 2, \dots, n$).

Обобщенные производные высшего порядка определяются по индукции, например, вторая обобщенная производная

$$\frac{\partial^2 F}{\partial x_1 \partial x_2} = \frac{\partial}{\partial x_1} \left(\frac{\partial F}{\partial x_2} \right)$$

есть обобщенная производная по x_1 от обобщенной производной $\frac{\partial F}{\partial x_2}$.

Заметим, что если данная функция F имеет на G обобщенные производные $\frac{\partial F}{\partial x_1}$, $\frac{\partial F}{\partial x_2}$, $\frac{\partial^2 F}{\partial x_1 \partial x_2}$, то автоматически существует обобщенная производная $\frac{\partial^2 F}{\partial x_2 \partial x_1}$, равная почти всюду $\frac{\partial^2 F}{\partial x_1 \partial x_2}$.

В самом деле, для любой функции $\varphi \in D$ имеет место

$$\begin{aligned} \int \frac{\partial^2 F}{\partial x_1 \partial x_2} \varphi \, dx &= - \int \frac{\partial F}{\partial x_2} \frac{\partial \varphi}{\partial x_1} \, dx = \int F \frac{\partial^2 \varphi}{\partial x_2 \partial x_1} \, dx = \\ &= \int F \frac{\partial^2 \varphi}{\partial x_1 \partial x_2} \, dx = - \int \frac{\partial F}{\partial x_1} \frac{\partial \varphi}{\partial x_2} \, dx, \end{aligned}$$

т. е. показано, локально интегрируемые функции $\frac{\partial^2 F}{\partial x_1 \partial x_2}$ и $\frac{\partial F}{\partial x_1}$ удовлетворяют равенству

$$\int \frac{\partial^2 F}{\partial x_1 \partial x_2} \varphi \, dx = - \int \frac{\partial F}{\partial x_1} \frac{\partial \varphi}{\partial x_2} \, dx.$$

Но это значит, что первая из них есть обобщенная производная по x_2 от второй, т. е. $\frac{\partial^2 F}{\partial x_1 \partial x_2} = \frac{\partial^2 F}{\partial x_2 \partial x_1}$ почти всюду на G .

Эти факты легко обобщаются на смешанные производные более высокого порядка.

§ 19.6. Пространство обобщенных функций D'

Мы снова будем рассматривать пространство D бесконечно дифференцируемых финитных в некоторой области $\Omega \subset R_n$ функций φ (действительных или комплексных) и поставим своей целью определить над D пространство D' обобщенных функций, подобно тому как в § 16.7 было определено пространство S' над S .

Говорят, что последовательность функций $\varphi_k \in D$ сходится к $\varphi \in D$ в смысле (D) , и пишут

$$\varphi_k \rightarrow \varphi \quad (D),$$

если носители φ_k принадлежат к одному и тому же компактному $F \subset \Omega$ и если равномерно (на R_n)

$$\lim_{k \rightarrow \infty} \varphi_k^{(s)}(\mathbf{x}) = \varphi^{(s)}(\mathbf{x}), \quad \varphi^{(0)} = \varphi,$$

какова бы ни была частная производная $\varphi^{(s)}$ порядка $s = (s_1, \dots, s_n)$.

Множество D называют *пространством D* (в связи с тем, что в нем определена сходимость — топология).

По определению *обобщенной функцией* $f \in D'$ называется линейный и непрерывный функционал (f, φ) , определенный над D , т. е. такой функционал, для которого выполняются следующие два свойства:

- 1) $f(\alpha\varphi + \beta\psi) = \alpha f(\varphi) + \beta f(\psi)$ для любых чисел (действительных, комплексных) α, β и функций $\varphi, \psi \in D$, ($f(\varphi) = (f, \varphi)$),
- 2) $f(\varphi_k) \rightarrow f(\varphi)$, $\varphi_k \rightarrow \varphi \quad (D)$.

Очевидно, что $D \subset S$, где S — определенное в § 16.6 пространство бесконечно дифференцируемых на R_n функций, стремящихся к нулю на бесконечности вместе со своими частными производными быстрее любой степени $|x|$. Кроме того, сходимость $\varphi_k \rightarrow \varphi(D)$ является в то же время сходимостью $\varphi_k \rightarrow \varphi(S)$. Поэтому линейный непрерывный функционал f на S , если его рассматривать только для $\varphi \in D$, автоматически есть линейный непрерывный функционал на D . Говорят, что первый функционал индуцирует второй на D . В этом смысле можно считать, что $S' \subset D'$.

Например, δ -функция, определенная как функционал $(\delta, \varphi) = \varphi(0)$, $\varphi \in S$, индуцирует функционал $(\delta, \varphi) = \varphi(0)$, $\varphi \in D$, называемый тоже δ -функцией (определенной на D).

Производная от $f \in D'$ порядка $\mathbf{k} = (k_1, \dots, k_n)$ определяется как функционал $(f^{(\mathbf{k})}, \varphi) = (-1)^{|\mathbf{k}|} (f, \varphi^{(\mathbf{k})})$, $\varphi \in D$. Но это же равенство, верное для всех $\varphi \in S$, определяет производную $f^{(\mathbf{k})}$ от $f \in S'$. Поэтому, если $f \in S'$, то производную $f^{(\mathbf{k})}$ в смысле (D) можно определить как функционал, индуцируемый на D функционалом $f^{(\mathbf{k})}$, определенным в смысле (S) .

Если $f(x)$ есть функция, локально интегрируемая на Ω , то она представляет обобщенную функцию $f \in D'$ при помощи интеграла

$$(f, \varphi) = \int f(x) \varphi(x) dx, \quad \varphi \in D.$$

Непрерывность этого функционала следует из того, что если $\varphi_k \rightarrow \varphi(D)$, то $\varphi_k \rightarrow \varphi$ равномерно на R_n , и существует компакт $F \subset \Omega$, содержащий в себе носители φ и всех функций φ_k , и потому

$$\begin{aligned} |(f, \varphi) - (f, \varphi_k)| &\leq \int_F |f(x)| |\varphi(x) - \varphi_k(x)| dx \leq \\ &\leq \max_x |\varphi(x) - \varphi_k(x)| \int_F |f| dx \rightarrow 0, \quad k \rightarrow \infty. \end{aligned}$$

Справедлива следующая важная теорема:

Теорема 1. Две локально интегрируемые на Ω функции f_1 и f_2 представляют один и тот же функционал тогда и только тогда, если они равны почти всюду на Ω .

Доказательство. Положим $f(x) = f_1(x) - f_2(x)$. Очевидно, что теорема сводится к установлению того факта, что для выполнения равенства

$$\int f(\tilde{x}) \varphi(x) dx = 0 \quad \text{для всех } \varphi \in D \quad (1)$$

необходимо и достаточно, чтобы

$$f(x) \equiv 0 \quad \text{почти для всех } x \in \Omega. \quad (2)$$

Из (2) тривиально следует (1). Доказать обратное нам поможет лемма.

Лемма. Если функция $\psi(x)$ локально измерима*) и ограничена на открытом множестве G , то существует последовательность бесконечно дифференцируемых финитных в G функций $\varphi_h \in D$, удовлетворяющая условиям

$$\lim_{h \rightarrow \infty} \varphi_h(x) = \psi(x) \quad \text{почти всюду на } G, \quad (3)$$

$$|\varphi_h(x)| \leq \sup_{x \in G} |\psi(x)|. \quad (4)$$

В самом деле, обозначим через G_N пересечение G с шаром $|x| \leq N$ и пусть η_N убывает к нулю. Так как $\psi \in L(G_N)$, то можно указать бесконечно дифференцируемую финитную в G_N , следовательно, в G , функцию ψ_N такую, что (§ 18.2, свойство 4)

$$\|\psi - \psi_N\|_{L(G_N)} \leq \eta_N, \quad (5)$$

$$|\psi_N(x)| \leq \sup_{x \in G} |\psi(x)|. \quad (6)$$

Из (5) и (6) (см. § 19.3, свойство 21)**) следует, что из последовательности $\{\psi_N\}$ можно выделить подпоследовательность, подчиняющуюся условиям леммы.

Пусть теперь верно (1). Положим

$$\psi(x) = \text{sign } f(x) \quad (7)$$

и пусть $G \subset \bar{G} \subset \Omega$ есть произвольное открытое ограниченное множество. Подберем для ψ последовательность бесконечно дифференцируемых финитных в G функций φ_h так, чтобы выполнялись условия (3), (4) доказанной леммы. Так как $\varphi_h \in D$, то в силу (1) $\int f(x) \varphi_h(x) dx = 0$ ($h = 1, 2, \dots$); и потому (пояснения ниже)

$$0 = \lim_{h \rightarrow \infty} \int_G f(x) \varphi_h(x) dx = \int_G f(x) \psi(x) dx = \int_G |f(x)| dx, \quad (8)$$

т. е. $f(x) = 0$ почти всюду на G и в силу произвольности G также почти всюду на Ω , и мы доказали (1).

*) Т. е. измерима на VG , где V — произвольный шар.

**) Из свойства 21, § 19.3 непосредственно следует, что так как $\|\psi - \psi_N\|_{L(G_1)} < \eta_N$, то найдется подпоследовательность (первая) N_1^1, N_2^1, \dots , такая, что $\psi_{N_h^1} \rightarrow \psi$ почти всюду на Ω_1 . Далее, $\|\psi - \psi_{N_h^1}\|_{L(G_2)} < \eta_{N_h^1}$,

и можно из первой подпоследовательности выделить вторую N_1^2, N_2^2, \dots , для которой $\psi_{N_h^2} \rightarrow \psi$ почти всюду на G_2 . Продолжая этот процесс, получим

таблицу подпоследовательности N_1^k, N_2^k, \dots ($k = 1, 2, \dots$), каждая из которых есть подпоследовательность предыдущей. Легко видеть, что для диагональной подпоследовательности N_1^1, N_2^2, \dots будет $\psi_{N_h^k} \rightarrow \psi$ почти

всюду на G .

Во втором члене цепи можно интегрировать только по G , потому что носитель φ_h принадлежит к G . Переход к третьему члену осуществлен на основании теоремы Лебега, применимой потому, что в силу (4) и (7) и локальной интегрируемости f

$$|f(x)\varphi_h(x)| \leq |f(x)| \leq L(G).$$

В заключение отметим теорему.

Теорема 2. Пусть f и F — локально интегрируемые на Ω функции (таким образом, $f, F \in D'$). Если

$$f(x) = \frac{\partial F}{\partial x_1} \quad \text{на } \Omega \text{ по Соболеву,} \quad (9)$$

то

$$f = \frac{\partial F}{\partial x_1} \quad \text{в смысле } (D), \quad (10)$$

и наоборот.

Ведь для локально интегрируемых на Ω функций F и f оба равенства (9), (10) эквивалентны следующему:

$$\int f(x)\varphi(x)dx = - \int F(x) \frac{\partial \varphi}{\partial x_1} dx \quad \text{для всех } \varphi \in D.$$

§ 19.7. Неполнота пространства L_p

Рациональные точки $(0, 1)$ перенумеруем (r_1, r_2, \dots) и покроем k -ю из них интервалом σ_k с центром в ней, принадлежащим к $(0, 1)$ и имеющим длину меньшую, чем $\varepsilon 2^{-k}$ ($0 < \varepsilon < 1, k = 1, 2, 3, \dots$). Пусть $G = \sum_1^\infty \sigma_k$ — множество (открытое), принадлежащее к $(0, 1)$, и

$$f(x) = \begin{cases} 1, & x \in G, \\ 0, & x \in [0, 1] - G = F, \end{cases}$$

т. е. $f = f_G$ есть характеристическая функция множества G . Пусть, далее, f_1 — функция, эквивалентная f (равная f почти всюду).

Лебегова мера множества G удовлетворяет неравенству

$$\mu G \leq \sum_1^\infty |\sigma_k| < \varepsilon < 1,$$

Поэтому дополнительное к нему множество (замкнутое) F имеет положительную лебегову меру. Обозначим через e то множество (лебеговой меры нуль), на котором f и f_1 различаются, и положим $G' = G \setminus e, F' = F \setminus e$. Если $x \in F'$, то $f_1(x) = 0$. Но в любой окрестности e точки x имеется некоторая рациональная точка r_k , которая покрыта интервалом σ_k . При этом пересечение $\sigma_k \cap F' >$

> 0 !) заведомо содержит точки G' , в которых $f_1 = 1$. Это показывает, что f_1 разрывна на множестве F' положительной меры, и потому по теореме Лебега (см. § 12.10) f_1 не интегрируема по Риману на $[0, 1]$. Она также не принадлежит к $L'(0, 1)$. Ведь не только ограниченные (интегрируемые по Риману), но и неограниченные функции из $L'(0, 1)$ непрерывны почти всюду на $[0, 1]$. Это легко вытекает из того, что если функция $f_1 \in L'(0, 1)$ не ограничена, то для нее существует на $[0, 1]$ только конечное число точек x_0, \dots, x_N таких, что на любом отрезке $[a, b]$, принадлежащем к $[0, 1]$ и не содержащем в себе ни одной из этих точек, f_1 интегрируема в римановом (собственном) смысле.

Таким образом, функция f может служить примером ограниченной на $[0, 1]$ функции, не интегрируемой по Риману и такой, что любая, ей эквивалентная функция $f_1 \notin L'(0, 1)$.

Отметим еще, что так как $f \equiv f_G$ есть характеристическая функция множества G , то последнее может служить примером ограниченного открытого множества, не измеримого по Жордану, так же как, очевидно, F может служить примером ограниченного замкнутого множества, не измеримого по Жордану.

Но, конечно, множества G и F измеримы по Лебегу, потому что любое открытое и любое замкнутое ограниченное множество обладает этим свойством. Поэтому функция f интегрируема по Лебегу на $(0, 1)$ и ее интеграл равен

$$\int_G f dx = \int_G f_1 dx = \mu G.$$

Пусть $f_k(x)$ есть характеристическая функция множества $\omega_k = \sigma_1 + \dots + \sigma_k$. Очевидно, что

$$\int_0^1 |f(x) - f_k(x)| dx = \int_{G - \omega_k} |f(x)| dx = \mu(G - \omega_k) \rightarrow 0 \quad (k \rightarrow \infty).$$

Но тогда удовлетворяется условие Коши, т. е. для всякого $\eta > 0$ можно указать N такое, что

$$\int_0^1 |f_k(x) - f_l(x)| dx < \eta, \quad k, l > N. \quad (1)$$

Всюду выше интегралы понимались в лебеговом смысле. Однако интегралы (1) можно понимать также и в римановом смысле, потому что функции $f_k(x)$ интегрируемы по Риману на $[0, 1]$.

Итак, имеется следующая ситуация: последовательность функций $f_k \in L'(0, 1)$ удовлетворяет условию Коши в смысле $L(0, 1)$, но не существует функции $\varphi \in L'(0, 1)$, к которой f_k стремится в смысле $L(0, 1)$.

Ведь если бы такая функция φ существовала, то она принадлежала бы также к $L(0, 1)$ (см. § 19.3, свойство 20), но тогда в силу единственности с точностью до эквивалентности функции f ,

для которой лебегов интеграл

$$\int_0^1 |f - f_k| dx \rightarrow 0, \quad k \rightarrow \infty,$$

стремится к нулю, f должна равняться одной из функций f_1 , эквивалентных f , и мы пришли к противоречию, потому что $f_1 \notin L'(0, 1)$.

Этим доказано, что пространство $L'(0, 1)$ не полно. Применяя ту же функцию f , читатель, аналогично рассуждая, докажет, что и пространство $L'_p(0, 1)$ не полно.

§ 19.8. Обобщение меры Жордана

Мы будем рассматривать полуоткрытые (ограниченные) прямоугольники

$$\Delta = \{c_j \leq \xi_j < d_j; j = 1, \dots, n\}$$

и фигуры (полуоткрытые)

$$\sigma = \sum_{j=1}^N \Delta^j$$

— конечные суммы попарно непересекающихся полуоткрытых прямоугольников.

Иногда будем говорить просто о фигурах σ , подразумевая, что они полуоткрыты. Если же появится необходимость говорить о замкнутой или открытой фигуре (прямоугольнике), то это будет всякий раз оговариваться.

Пусть $G = \{a_j \leq \xi_j < b_j; j = 1, \dots, n\}$ — фиксированный прямоугольник и каждому $\Delta \subset G$, в том числе и G , приведено в соответствие неотрицательное число $\alpha(\Delta)$ такое, что $\alpha(\Delta)$ есть аддитивная функция от Δ , т. е. если $\Delta = \sum_{j=1}^N \Delta^j$, где Δ^j — попарно непересекающиеся прямоугольники, то

$$\alpha(\Delta) = \sum_{j=1}^N \alpha(\Delta^j). \quad (1)$$

Функцию $\alpha(\Delta)$ будем считать продолженной на произвольные $\Delta \subset R_n$, положив

$$\alpha(\Delta) = \alpha(G\Delta).$$

Мы считаем $\alpha(\Delta) = 0$ для любого прямоугольника Δ не пересекающегося с G . Продолженная функция, очевидно, неотрицательна и аддитивна.

Распространим $\alpha(\Delta)$ на все фигуры $\sigma \subset G$, положив

$$\alpha(\sigma) = \sum_{j=1}^N \alpha(\Delta^j), \quad \sigma = \sum_{j=1}^n \Delta^j,$$

где Δ^j — попарно непересекающиеся прямоугольники.

Легко видеть, что $\alpha(\sigma)$ есть аддитивная неотрицательная функция от $\sigma \subset G$. Таким образом,

$$\alpha(\sigma') + \alpha(\sigma'') = \alpha(\sigma' + \sigma'')$$

для непересекающихся $\sigma', \sigma'' \subset G$.

Пустое множество \emptyset мы тоже называем фигурой и полагаем $\alpha(\emptyset) = 0$. Тогда для любой $\sigma \subset G$

$$\alpha(\sigma + \emptyset) = \alpha(\sigma) = \alpha(\sigma) + \alpha(\emptyset).$$

Очевидно, $\sigma' - \sigma$ есть фигура вместе с σ и σ' , и если $\sigma \subset \sigma'$, то

$$0 \leq \alpha(\sigma' - \sigma) = \alpha(\sigma') - \alpha(\sigma),$$

откуда $\alpha(\sigma) \leq \alpha(\sigma')$.

Условимся, что $A \subset \subset B$ обозначает, что $\bar{A} \subset \bar{B}$, где \bar{B} — открытое ядро B , т. е. совокупность внутренних точек B . Таким образом, границы A и B не пересекаются.

Пусть $\Omega \subset G$ — произвольное множество.

По определению его *внутренняя мера* (относительно $\alpha(\Delta)$ в духе Жордана) есть верхняя грань

$$m_i \Omega = \sup_{\sigma \subset \subset \Omega} \alpha(\sigma).$$

Отметим, что в случае меры Жордана ($\alpha(\Delta) = |\Delta|$) справедливо равенство

$$\sup_{\sigma \subset \Omega} |\sigma| = \sup_{\sigma \subset \subset \Omega} |\sigma|,$$

которое не изменится, если под σ понимать замкнутые фигуры вместо полуоткрытых, как это считалось при определении внутренней меры Жордана (см. § 12.5). Для произвольной меры $\alpha(\Delta)$ это равенство вообще неверно (см. ниже примеры 1, 2).

Так как $0 \leq \alpha(\sigma) \leq \alpha(G)$ для всех $\sigma \subset \subset \Omega$, то (конечное) число $m_i \Omega$ существует и неотрицательно.

Конечно, если Ω , кроме пустого множества, не содержит в себе ни одного прямоугольника, то $m_i \Omega = 0$.

По определению *внешняя мера* (относительно $\alpha(\Delta)$ в духе Жордана) есть нижняя грань

$$m_e \Omega = \inf_{\sigma \supset \supset \Omega} \alpha(\sigma).$$

Если замыкание $\bar{\Omega}$ имеет общие точки с границей \bar{G} , то для того, чтобы это определение было корректным, мы считаем, что $\alpha(\Delta)$ продолжена на все $\Delta \subset R_n$.

Так как $\alpha(\sigma) \geq 0$ для любой σ , то число $m_e \Omega$ существует для любого $\Omega \subset G$ и не отрицательно.

Очевидно, что $m_e \Omega \leq m_e \Omega$. В случае равенства мы будем говорить, что множество Ω измеримо (относительно $\alpha(\Delta)$ в духе Жордана) и его мера есть

$$m\Omega = m_e \Omega = m_e \Omega.$$

Рассматриваемая здесь мера превращается в меру Жордана, если $\alpha(\Delta)$ равна $|\Delta|$ — n -мерному объему Δ . Да и основные ее свойства аналогичны и доказываются аналогично (см. § 12.5). Ниже мы их перечисляем.

Вместе с Ω_1 и Ω_2 измеримы также множества $\Omega_1 \pm \Omega_2$ и $\Omega_1 \Omega_2$, а если Ω_1 и Ω_2 не пересекаются, то $m(\Omega_1 + \Omega_2) = m\Omega_1 + m\Omega_2$; таким образом, если $\Omega_1 \supset \Omega_2$, то $m(\Omega_1 - \Omega_2) = m\Omega_1 - m\Omega_2$.

Множество Ω измеримо тогда и только тогда, когда его граница имеет меру (относительно $\alpha(\Delta)$ в духе Жордана) нуль.

Мы видим, что, так же как в случае меры Жордана, чтобы распознать измеримое множество, достаточно установить, что его граница Γ имеет меру нуль в смысле $\alpha(\Delta)$. В случае жордановой меры этот вопрос всецело зависит от геометрических свойств Γ . В общем же случае это не всегда так.

Пример 1. Пусть масса, равная 2, распределена на отрезке $[0, 1]$ следующим образом. Половина ее, равная 1, распределена на $[0, 1]$ равномерно, а другая половина сконцентрирована в точке $x = 1/2$. Функция $\alpha(\Delta)$, где $\Delta \subset [0, 1]$ — произвольный полуинтервал, равна массе Δ . Иначе говоря,

$$\alpha(\Delta) = \begin{cases} |\Delta|, & \text{если } \frac{1}{2} \notin \Delta, \\ |\Delta| + 1, & \text{если } \frac{1}{2} \in \Delta, \end{cases}$$

где $|\Delta|$ — длина Δ .

Легко видеть, что, исключая точку $x = 1/2$, любая точка, рассматриваемая как множество, имеет меру в смысле $\alpha(\Delta)$, равную нулю. Множество же e , состоящее из исключительной точки $x = 1/2$, неизмеримо в смысле $\alpha(\Delta)$, ведь $m_e e = 0$, $m_e e = 1$. Очевидно, внутренняя мера отрезка $[1/2, 1]$ равна $m_e [1/2, 1] = \sup_{\Delta \subset [1/2, 1]} |\Delta| = 1/2$, между тем $\sup_{\Delta \subset [1/2, 1]} \alpha(\Delta) = \alpha[1/2, 1] = 3/2$.

Пример 2. Пусть масса, равная 3, распределена на квадрате $G = \{0 \leq x, y \leq 1\}$ следующим образом. Единица распределена на G равномерно, другая единица равномерно распределена на наибольшем принадлежащем G полуинтервале γ прямой $x = 1/2$, наконец, третья единица сконцентрирована в точке $(1/2, 1/2)$. Функция $\alpha(\Delta)$ равна по определению массе Δ . Иначе говоря,

$$\alpha(\Delta) = \begin{cases} |\Delta|, & \text{если } \Delta \cap \gamma = \emptyset, \\ |\Delta| + |\Delta'|, & \text{если } \Delta \text{ пересекается с } \gamma, \text{ но не с точкой } (1/2, 1/2), \\ |\Delta| + |\Delta'| + 1 & \text{в остальных случаях.} \end{cases}$$

Здесь $|\Delta|$ — площадь Δ , а $|\Delta'|$ — длина проекции Δ на ось y .

В этом примере, если не считать точку $(1/2, 1/2)$ каждой точкой G , рассматриваемая как множество, имеет меру нуль (относительно $\alpha(\Delta)$). Любой

принадлежащий интервалу γ отрезок неизмерим. С другой стороны, непрерывная кривая Γ , $y = \varphi(x)$ $0 \leq x \leq 1$, удовлетворяющая условию $0 \leq \varphi(x) \leq 1$, $\varphi(1/2) \neq 1/2$, как нетрудно видеть, имеет меру нуль относительно $\alpha(\Delta)$, несмотря на то что она пересекает γ .

Приведенные примеры показывают, что неотрицательная аддитивная функция $\alpha(\Delta)$ может быть такой, что в G будут существовать отдельные точки и отрезки, представляющие собой неизмеримые относительно $\alpha(\Delta)$ в духе Жордана множества.

Введем прямоугольник (для данного $i = 1, \dots, n$)

$$\Delta_i^j = \{\xi: a_i \leq \xi_i < t; a_j \leq \xi_j < b_j; j \neq i\}$$

и функцию $\beta_i(t) = \alpha(\Delta_i^i)$, $a_i < t \leq b_i$, $\beta_i(a_i) = 0$.

Зафиксируем $t \in (a_i, b_i)$ и обозначим через $G_i(t)$ сечение G плоскостью $x_i = t$. Пусть $a_i < t' < t < t'' < b_i$. Если задать прямоугольник $\Delta \supset G$, то фигура $\sigma = (\Delta - G) \cup (\Delta_{i''}^i - \Delta_{i'}^i)$ содержит строго внутри себя $G_i(t)$. При этом $\alpha(\Delta - G) = 0$ в силу соглашения о продолжении $\alpha(\Delta)$ (см. (1)), и потому

$$\alpha(\sigma) = \alpha(\Delta_{i''}^i) - \alpha(\Delta_{i'}^i) = \beta_i(t'') - \beta_i(t'). \quad (2)$$

Предел левой, а следовательно, и правой части (2), при $t'' - t' \rightarrow 0$ равен нулю тогда и только тогда, когда сечение $G_i(t)$ имеет меру $m(G_i(t)) = 0$, или, что все равно, если функция β_i непрерывна в точке t . Сечение $G_i(t)$ в этом случае мы будем называть *регулярным* сечением G ($a_i < t < b_i$!).

Конечная система регулярных сечений (вообще для разных $i = 1, \dots, n$) определяет некоторое разбиение G на попарно непесекающиеся прямоугольники, которое мы будем называть *регулярным*.

Так как функции $\beta_i(t)$ не убывают и, следовательно, если имеют точки разрыва, то самое большое счетное число, то для всякого $\varepsilon > 0$ найдется регулярное разбиение G с частичными прямоугольниками диаметра меньшего чем ε .

В одномерном случае $G = \{a \leq \xi < b\}$,

$$\Delta_x = \{a \leq \xi < x\}, \quad \beta(x) = \alpha(\Delta_x), \quad a < x \leq b, \quad \beta(a) = 0. \quad (3)$$

Поэтому, если $\Delta = \{x \leq \xi < y\} \subset G$ — произвольный полуинтервал, то

$$\alpha(\Delta) = \beta(y) - \beta(x). \quad (4)$$

Итак, всякая аддитивная неотрицательная функция $\alpha(\Delta)$, $\Delta \subset G$, определяет при помощи равенств (3) обычную неотрицательную неубывающую на $[a, b]$ функцию $\beta(x)$ такую, что для любого $\Delta \subset G$ выполняется соотношение (4).

Наоборот, очевидно, что каждой неубывающей функции $\beta(x)$, $\beta(a) = 0$, при помощи равенств (3), (4) ставится в соответствие неотрицательная аддитивная функция $\alpha(\Delta)$, $\Delta \subset G$.

В двумерном случае $G = \{a \leq \xi < b, c \leq \eta < d\}$. В этом случае имеет смысл ввести полуоткрытые прямоугольники

$$\Delta_{xy} = \{a \leq \xi < x, c \leq \eta < y\}$$

и функцию

$$F(x, y) = \alpha(\Delta_{xy}), \quad a < x \leq b, \quad c < y \leq d, \quad (5)$$

$$F(a, y) = F(x, c) = 0, \quad a \leq x \leq b, \quad c \leq y \leq d, \quad (5')$$

удовлетворяющую, очевидно, свойству

$$0 \leq F(x, y) \leq F(x', y'), \quad x \leq x', \quad y \leq y'. \quad (6)$$

Кроме того, если $(x > a, y > c)$,

$$\Delta = \{x \leq \xi < x', \quad y \leq \eta < y'\}, \quad \Delta_1 = \{x \leq \xi < x', \quad 0 \leq \eta < y\},$$

$$\Delta_2 = \{0 \leq \xi < x, \quad y \leq \eta < y'\},$$

то $\Delta_{x'y'} = \Delta_{xy} + \Delta_1 + \Delta_2 + \Delta$, где прямоугольники справа попарно не пересекаются, и потому

$$\alpha(\Delta_{x'y'}) = \alpha(\Delta_{xy} + \Delta_1) + \alpha(\Delta_{xy} + \Delta_2) - \alpha(\Delta_{xy}) + \alpha(\Delta).$$

Отсюда справедливо равенство

$$\alpha(\Delta) = F(x', y') - F(x', y) - F(x, y') + F(x, y), \quad (7)$$

верное (см. (5')) и при $x = a, c \leq y \leq d$ и при $y = c, a \leq x \leq b$.

Следовательно $(x \leq x', y \leq y')$,

$$F(x', y') - F(x', y) - F(x, y') + F(x, y) \geq 0. \quad (8)$$

Таким образом, неотрицательная аддитивная функция $\alpha(\Delta)$ определяет при помощи равенств (5), (5'), (7) функцию $F(x, y)$, удовлетворяющую условиям (6) и (8). Очевидно, что и наоборот, функция $F(x, y)$ со свойствами (5'), (6), (8) определяет при помощи (5), (7) неотрицательную аддитивную функцию $\alpha(\Delta)$.

Если F непрерывна в точках (x, y) , (x', y) , (x, y') , (x', y') , то, очевидно, для всякого $\varepsilon > 0$ можно указать такие Δ' и Δ'' , $\Delta' \subset \Delta \subset \Delta''$, что $\alpha(\Delta'') - \alpha(\Delta') < \varepsilon$, и тогда прямоугольник Δ (полуоткрытый или замкнутый или открытый) есть измеримое множество в смысле $\alpha(\Delta)$.

Заметим, что если F имеет на \bar{G} непрерывные частные производные F'_x, F'_y, F''_{xy} , то правую часть (8) можно записать (см. § 7.7) в виде $F''_{xy}(x' - x)(y' - y)$, где вторая производная F''_{xy} соответствует некоторой внутренней точке открытого прямоугольника $\{x < \xi < x', y < \eta < y'\}$.

По аналогии эти рассуждения распространяются на n -мерный случай, где роль выражения (8) играет разность $\Delta^n F = \Delta_1 \Delta_2 \dots \Delta_n F$, представляющая собой результат последовательного при-

менения к $F(x)$ операций Δ_i первой разности по переменным x_i с шагом $x'_i - x_i$. Теперь уже вместо F''_{xy} будет фигурировать смешанная производная $F''_{x_1 \dots x_n}$.

§ 19.9. Интеграл Римана — Стильтеса

Пусть $\Omega \subset G$ — измеримое (относительно $\alpha(\Delta)$ в духе Жордана) множество и $f(x)$ — определенная на нем функция. Каждому разбиению ρ множества Ω ($\Omega = \sum_{j=0}^{N-1} \Omega_j$) на конечное число измеримых частей, пересекающихся попарно разве что по своим границам, приведем в соответствие сумму (Римана — Стильтеса)

$$S_\rho(f) = \sum_{j=0}^{N-1} f(\xi^j) m\Omega_j, \quad \xi^j \in \Omega_j. \quad (1)$$

Интегралом Римана — Стильтеса от f на Ω (относительно $\alpha(\Delta)$) называется предел

$$\lim S_\rho(f) = \int_{\Omega} f(x) dm, \quad \max d(\Omega_j) \rightarrow 0, \quad (2)$$

когда максимальный диаметр $d(\Omega_j)$ стремится к нулю.

Как обычно, этот предел не должен зависеть от выбора последовательности разбиений и точек $\xi^j \in \Omega_j$.

Если $\alpha(\Delta) = |\Delta|$ — n -мерный объем Δ , то (2) есть интеграл Римана от f на Ω .

Вообще, неограниченная функция может оказаться интегрируемой в смысле Римана — Стильтеса, но если для любого $\varepsilon > 0$ можно указать разбиение Ω на части положительной меры диаметра меньшего ε , то, так же как в случае интеграла Римана (см. теорему 1 § 12.10), из того, что $f(x)$ интегрируема на Ω (относительно $\alpha(\Delta)$) следует ее ограниченность на Ω .

Основные свойства интеграла Римана — Стильтеса полностью аналогичны соответствующим свойствам интеграла Римана. Как для последнего можно ввести для ограниченной функции $f(x)$ верхнюю и нижнюю интегральные суммы

$$\bar{S}_\rho = \sum_0^{N-1} M_j m\Omega_j, \quad \underline{S}_\rho = \sum_0^{N-1} m_j m\Omega_j,$$

$$m_j = \inf_{x \in \Omega_j} f(x), \quad M_j = \sup_{x \in \Omega_j} f(x)$$

и на их основе построить верхний и нижний интегралы \bar{I} и \underline{I} . Теоремы переносятся на общий случай без изменений в доказательстве.

Верна и теорема Лебега (см. §§ 12.8, 12.10): для того чтобы ограниченная на замкнутом измеримом (относительно $\alpha(\Delta)$ в духе Жордана) множестве Ω функция f была интегрируемой в смысле

Римана — Стильеса, необходимо и достаточно, чтобы ее точки разрыва составляли множество e лебеговой (относительно $\alpha(\Delta)$) меры нуль ($\mu e = 0$, см. ниже § 19.12).

Понятие интеграла Римана — Стильеса обобщают еще на так называемые функции $\gamma(\Delta)$ ограниченной вариации, каждая из которых есть разность $\gamma(\Delta) = \alpha_1(\Delta) - \alpha_2(\Delta)$ двух неотрицательных аддитивных функций от $\Delta \subset G$.

Если m_1, m_2 суть соответственно меры (в духе Жордана), порождаемые неотрицательными аддитивными функциями $\alpha_1(\Delta), \alpha_2(\Delta)$, то интеграл Римана — Стильеса относительно $\gamma(\Delta)$ определяется как разность интегралов

$$\int_{\Omega} f(x) d\gamma = \int_{\Omega} f(x) dm_1 - \int_{\Omega} f(x) dm_2. \quad (3)$$

Конечно, Ω здесь есть множество, измеримое (в духе Жордана) относительно как $\alpha_1(\Delta)$, так и $\alpha_2(\Delta)$.

Подобным образом на функции $\gamma(\Delta)$ ограниченной вариации обобщают интеграл Стильеса (см. ниже § 19.10, заменить m_1, m_2, Ω соответственно на α_1, α_2, G), а также интеграл Лебега — Стильеса (см. ниже § 19.12, заменить m_1, m_2 соответственно на μ_1, μ_2).

§ 19.10. Интеграл Стильеса

В этом параграфе мы определяем классический интеграл Стильеса и выясняем его связь с интегралом Римана — Стильеса. Областью, для которой задается интеграл Стильеса, является прямоугольник.

Пусть функция $f(x)$ задана на замыкании \bar{G} полуоткрытого прямоугольника

$$G = \{a_i \leq x_i < b_i; \quad i = 1, \dots, n\}, \quad (1)$$

где определена неотрицательная аддитивная функция $\alpha(\Delta)$ от $\Delta \subset G$ (полуоткрытого прямоугольника).

Произвольная прямоугольная сетка дробит G на открытые прямоугольники, которые мы перенумеруем при помощи одного индекса: $\Delta_1, \dots, \Delta_{N-1}$.

Интегралом Стильеса от функции $f(x)$ на G называется предел

$$\lim \sum_0^{N-1} f(\xi^j) \alpha(\Delta_j) = \int_G f(x) d\alpha, \quad \xi^j \in \bar{\Delta}_j, \quad (2)$$

$$\max d(\Delta^j) \rightarrow 0.$$

Это определение отличается от определения интеграла Римана — Стильеса. Теперь множество $\Omega = G$ и входящие в его разбиения частичные множества Δ_j — прямоугольники, но не обязательно измеримые (относительно $\alpha(\Delta)$ в духе Жордана).

Конечно, выражения $\alpha(\Delta_i)$ в (2) можно записать на языке обычной функции, производящей заданную неотрицательную аддитивную функцию $\alpha(\Delta)$.

Например, в одномерном случае

$$\alpha(\Delta) = \beta(y) - \beta(x), \quad \Delta = [x, y], \quad a \leq x < y \leq b, \quad (3)$$

где $\beta(x) = \alpha(\Delta_x)$, $\Delta_x = [a, x]$, $\beta(a) = 0$ — неотрицательная неубывающая на $\bar{G} = [a, b]$ функция. Если положить $a = x_0 < x_1 < \dots < x_N = b$, $\Delta_j = [x_j, x_{j+1}]$, то предел (2) записывается в следующей эквивалентной форме:

$$\lim \sum_0^{N-1} f(\xi^j) [\beta(x_{j+1}) - \beta(x_j)] = \int_a^b f(x) d\beta(x), \quad (4)$$

$$\max(x_{j+1} - x_j) \rightarrow 0,$$

которая, кстати, является более употребительной, чем (2) и исторически первой (данной самим Стильтесом).

Соответствующее эквивалентное выражение для интеграла (2) в двумерном случае записывается через функцию

$$F(x, y) = \alpha(\Delta_{xy}), \quad \Delta_{xy} = \{a \leq \xi < x, \quad c \leq \eta < y\}, \quad (5)$$

$$F(x, c) = F(a, y) = 0, \quad (x, y) \in \bar{G},$$

обладающую свойствами

$$\alpha(\Delta) = F(x', y') - F(x, y') - F(x', y) + F(x, y) \geq 0,$$

$$\Delta = \{x \leq \xi < x', \quad y \leq \eta < y'\}.$$

Таким образом, если $a = x_0 < x_1 < \dots < x_M = b$,

$$c = y_0 < y_1 < \dots < y_N = d,$$

$$\Delta_{ij} = \{x_i \leq \xi < x_{i+1}, \quad y_j \leq \eta < y_{j+1}\}, \quad (\xi_i, \eta_j) \in \bar{\Delta}_{ij},$$

$$\alpha(\Delta_{ij}) = F(x_{i+1}, y_{j+1}) - F(x_i, y_{j+1}) - F(x_{i+1}, y_j) + F(x_i, y_j),$$

то предел (2) можно записать в виде

$$\lim \sum_{i=0}^{M-1} \sum_{j=0}^{N-1} f(\xi_i, \eta_j) \alpha(\Delta_{ij}) = \int_a^b \int_c^d f(x, y) d^2F(x, y), \quad (6)$$

$$\max [(x_{i+1} - x_i)^2 + (y_{j+1} - y_j)^2] \rightarrow 0.$$

Зададим ограниченную на \bar{G} функцию и для произвольного разбиения ρ

$$\bar{G} = \sum_0^{N-1} \Delta_j$$

(на полуоткрытые попарно непересекающиеся прямоугольники)

составим сумму Стильеса

$$S_\rho = \sum_{i=0}^{N-1} f(\xi^i) \alpha(\Delta_i) \quad (\xi^i \in \bar{\Delta}_i),$$

а также нижнюю и верхнюю суммы

$$\underline{S}_\rho = \sum_{i=0}^{N-1} m_i \alpha(\Delta_i), \quad \bar{S}_\rho = \sum_{i=0}^{N-1} M_i \alpha(\Delta_i)$$

и нижний и верхний интегралы

$$\underline{I} = \sup_{\rho} \underline{S}_\rho, \quad \bar{I} = \inf_{\rho} \bar{S}_\rho.$$

Теорема 1. Для ограниченной на прямоугольнике G функции $f(x)$ ($f(x) \leq K$) следующие утверждения эквивалентны:

2') Для всякого $\varepsilon > 0$ найдется регулярное разбиение ρ_* прямоугольника G (на частичные попарно непересекающиеся полуоткрытые прямоугольники Δ_j^*) такое, что

$$\bar{S}_{\rho_*} - \underline{S}_{\rho_*} < \varepsilon.$$

3') Для всякого $\varepsilon > 0$ найдется $\delta > 0$ такое, что для всех разбиений (регулярных и нерегулярных) с диаметром $d(\Delta_j) < \delta$

$$\bar{S}_\rho - \underline{S}_\rho < \varepsilon.$$

4') Существует интеграл Стильеса (2).

Доказательство 2') \rightarrow 3'). Пусть Γ_* — общая граница всех Δ_j^* , из которой выброшена граница G . Так как ρ_* — регулярное разбиение, то $m_{\Gamma_*} = 0$ и потому существуют фигуры $\sigma \supset \supset \supset \sigma' \supset \supset \Gamma_*$, такие, что $\alpha(\sigma) < \varepsilon/2K$. Пусть δ — расстояние между границами σ и σ' и ρ — разбиение G с частичными прямоугольниками ω диаметра меньше чем δ (мы пишем их без индексов). Имеем

$$\bar{S}_\rho - \underline{S}_\rho = \Sigma'(M - m)\alpha(\omega) + \Sigma''(M - m)\alpha(\omega),$$

где сумма Σ' распространена на все ω , каждый из которых имеет общую точку с Γ_* , а Σ'' — на остальные ω .

Дальнейшая оценка ведется точно так же, как в теореме 1 § 12.7 при доказательстве 2) \rightarrow 3), где надо заменить ω на $\alpha(\omega)$.

3') \rightarrow 2'). Это тривиально.

3') \rightarrow 4'). Надо рассуждать, как при доказательстве 3) \rightarrow 4) в теореме 1 § 12.7, если заменить Ω_j на Δ_j и считать, что I есть интеграл (2).

4') \rightarrow 3'). Существование интеграла Стильеса I влечет неравенство $|I - S_\rho| < \varepsilon/2$ или

$$I - \frac{\varepsilon}{2} < S_\rho < I + \frac{\varepsilon}{2}$$

для всех ρ с $d(\Delta_j) < \delta$. Но тогда также $I - \frac{\varepsilon}{2} \leq \underline{S}_\rho \leq \bar{S} \leq I + \frac{\varepsilon}{2}$, откуда $\bar{S}_\rho - \underline{S}_\rho < \varepsilon$.

Замечание. Теорема 1 неверна, если в 2') вычеркнуть слово «регулярно» (см. ниже пример 1). Это показывает, что в теореме 1 нельзя ввести свойство 1'), выражающее, то $\underline{I} = \bar{I}$ (см. доказательство 1) \Leftrightarrow 2) в теореме 1 § 12.7). Из 2') следует 1'), но из 1') не следует 2').

Теорема 2. Для непрерывной на G функции $f(x)$ интеграл Стильеса (2) существует.

В самом деле, пусть $\omega(t)$ — модуль непрерывности $f(x)$ на G . Тогда, если $\delta = \max d(\Delta_i)$, где $G = \sum \Delta_i$ — некоторое разбиение ρ прямоугольника G (в частности, регулярное), то

$$\bar{S}_\rho - \underline{S}_\rho = \sum (M_i - m_i) \alpha(\Delta_i) \leq \omega(\delta) \sum \alpha(\Delta_i) = \omega(\delta) \alpha(G) < \varepsilon, \quad \delta < \delta_0,$$

если δ_0 достаточно мало. Но тогда существование интеграла Стильеса (2) следует из теоремы 1.

Теорема 3. Если x^0 есть точка разрыва ограниченной на G функции $f(x)$ и множество v , состоящее только из этой точки, имеет внешнюю меру $m_e(v) > 0$, то интеграл Стильеса (2) не существует.

В самом деле, колебание $\omega(x^0)$ функции f в точке x^0 положительно (см. теорему 5 § 7.10).

Пусть ρ есть разбиение G на частичные прямоугольники Δ_i , такое, что x^0 находится строго внутри некоторого Δ_i .

Тогда

$$\bar{S}_\rho - \underline{S}_\rho = \sum_j (M_j - m_j) \alpha(\Delta_j) \geq (M_i - m_i) \alpha(\Delta_i) \geq \omega(x^0) m_e(v),$$

где правая часть положительна и не зависит от указанного разбиения, и так как последнее может состоять из прямоугольников Δ_j как угодно малого диаметра, то в силу теоремы 1 интеграл (2) не существует.

Пример 1. Пусть

$$f(x) = \begin{cases} 0, & -1 \leq x < 0 \\ 1, & 0 \leq x \leq 1, \end{cases} \quad \beta(x) = \begin{cases} 0, & -1 \leq x \leq 0 \\ 1, & 0 < x \leq 1. \end{cases}$$

Для (перерегулярного) разбиения $-1 < 0 < 1$ отрезка $G = [-1, +1]$, которое обозначим через ρ , имеет место $\underline{S}_\rho = \bar{S}_\rho = 1$, поэтому $\underline{I} = \bar{I}$. Однако

интеграл Стильеса $\int_{-1}^1 f(x) d\beta(x)$ не существует, потому что $x = 0$ есть точка разрыва как f , так и β (см. теорему 3).

Утверждение 2') \rightarrow 3') в теореме 1 можно выразить еще так.

Теорема 4. Если для некоторой последовательности регулярных разбиений ρ_k существует предел

$$I = \lim_{k \rightarrow \infty} S_{\rho_k} = \lim_{k \rightarrow \infty} \sum_{j=1}^{N_k} f(\xi_k^j) \alpha(\Delta_k^j) \quad (7)$$

при любом выборе $\xi_k^j \in \bar{\Delta}_j^k$, то существует интеграл Стильеса (2), равный I (см. § 12.7 теорему 2).

Ведь из (7) следует, что $\bar{S}_{\rho_k} - \underline{S}_{\rho_k} \rightarrow 0$ ($k \rightarrow \infty$), т. е. 2') \rightarrow 3'), следовательно, существует интеграл, равный, очевидно, I .

Теорема 5. Для измеримого прямоугольника G интеграл Стильеса (2) и интеграл Римана — Стильеса (2) от ограниченной функции $f(x)$ существуют одновременно и равны между собой.

В самом деле, зададим последовательность регулярных разбиений ρ_k прямоугольника G на частичные прямоугольники Δ_j^k с $\max_j d(\Delta_j^k) \rightarrow 0$ ($k \rightarrow \infty$). Все Δ_j^k , даже прилегающие к граням G , теперь измеримы, потому что G измерим.

Существование предела (7) необходимо и достаточно для существования как интеграла Стильеса (теорема 4), так и интеграла Римана — Стильеса (в силу аналога теоремы 2 § 12.7).

Таким образом, при измеримом G свойства интеграла Римана — Стильеса, о которых шла речь в § 19.9, автоматически переносятся на интеграл Стильеса. В частности, справедлива для измеримого G .

Теорема 6 (Лебега). Для того чтобы для ограниченной на \bar{G} функции $f(x)$ существовал интеграл Стильеса (2), необходимо и достаточно, чтобы лебегова (в смысле $\alpha(\Delta)$) мера множества e ее точек разрыва была равной нулю ($\mu e = 0$).

На самом деле теорема 6 верна и для неизмеримого G . Она содержит как частный случай теоремы 2 и 3. Докажем это.

Введем произвольный измеримый прямоугольник $G' \supset G$. Функцию $\alpha(\Delta)$ будем считать продолженной на G' , как в (1) § 19.6. Что же касается функции f , то продолжим ее на G' следующим образом. Пусть точка $\xi' \in G' - G$. Отрезок, соединяющий ее с центром G , пересекает границу Γ прямоугольника G в точке, которую обозначим через ξ . Положим $f(\xi') = f(\xi)$. Таким образом, продолженная функция постоянна на принадлежащих к $G' - G$ отрезках лучей, выходящих из центра G .

Продолженная функция f , очевидно, ограничена на G' . Кроме того, функция f непрерывна в точке ξ' , если она непрерывна в ней относительно \bar{G} . Далее, если $\Delta' \subset G'$ есть прямоугольник, пересекающий Γ , и $\xi' \in \bar{\Delta}'$, то можно указать на $\bar{\Delta}$, где $\Delta = G\Delta'$, точку ξ такую, что

$$f(\xi')\alpha(\Delta') = f(\xi)\alpha(\Delta). \quad (8)$$

Действительно, $\alpha(\Delta') = \alpha(\Delta)$ (см. (1) § 19.6). Если $\xi' \in \Delta$, то полагаем $\xi = \xi'$, а если $\xi' \in \bar{\Delta}$, то в качестве ξ берем точку пересечения с Γ отрезка, соединяющего ξ' с центром G .

Если ρ' есть произвольное регулярное разбиение прямоугольника G' , то оно индуцирует регулярное же разбиение ρ прямоугольника G . При этом каждой интегральной сумме $S_{\rho'}$ можно при-

вести в соответствие равную ей интегральную сумму S_ρ ,

$$S_{\rho'} = \sum f(\xi') \alpha(\Delta') = \sum f(\xi) \alpha(\Delta) = S_\rho,$$

руководствуясь следующими соображениями.

Если Δ' не пересекается с G , то соответствующее слагаемое $S_{\rho'}$ выбрасываем — оно все равно нулю. Если же Δ' пересекается с G , то к соответствующему слагаемому применяем равенство (8).

Наоборот, если задано регулярное разбиение ρ прямоугольника G , то, продолжив составляющие его регулярные сечения G ($(n-1)$ -мерные плоскости) и выбросив грани G , получим регулярное же разбиение ρ' прямоугольника G' и, рассуждая, как выше, в обратном порядке (даже не передвигая точки ξ), получим, что каждой интегральной сумме S_ρ соответствует равная ей сумма $S_{\rho'}$.

Из сказанного следует равенство интегралов Стильеса

$$\int_G f(x) d\alpha = \int_{G'} f(x) d\alpha, \quad (9)$$

(существование одного из них влечет существование другого).

Но второй из них есть также интеграл Римана — Стильеса (G' измеримо!), и потому он существует тогда и только тогда, когда множество e' точек разрыва f на G' имеет лебегову (относительно $\alpha(\Delta)$) меру.

$$\mu e' = 0 \quad (10)$$

или, что все равно, если множество e точек разрыва f на G имеет лебегову (относительно $\alpha(\Delta)$) меру

$$\mu e = 0. \quad (11)$$

В самом деле, существование левого интеграла в (9) влечет существование правого и равенство (10), следовательно (11), так как $e \subset e'$.

Наоборот, из (11) следует, что для любого $\varepsilon > 0$ существует счетная система прямоугольников $\Delta_1, \Delta_2, \dots$ такая, что $\sum \Delta_j \supset e$ и $\sum \alpha(\Delta_j) < \varepsilon$. Прибавим к ней систему (конечную) полуоткрытых прямоугольников, составляющих множество $G' - G$. Для полученной системы, которую мы заново перенумеруем $\Delta_1, \Delta_2, \dots$, будет выполняться $\sum \Delta_j \supset e'$ и $\sum \alpha(\Delta_j) < \varepsilon$, потому что $\alpha(G' - G) = 0$, т. е. (10). Но тогда существует правый интеграл в (9), а вместе с ним и левый.

Теорема 7. Пусть для полуинтервалов, принадлежащих $[a, b]$ и $[c, d]$, заданы соответственно неотрицательные полуаддитивные функции $\alpha_1(\Delta_1), \alpha_2(\Delta_2)$, порождающие функцию

$$\alpha(\Delta) = \alpha_1(\Delta_1) \cdot \alpha_2(\Delta_2),$$

$$\Delta_1 = \{\lambda \leq x < \mu\}, \Delta_2 = \{v \leq y < \omega\},$$

$$\Delta = \{\lambda \leq x \leq u, v \leq u < \omega\} = \Delta_1 \times \Delta_2 \subset G. \quad G = [a, b] \times [c, d].$$

Тогда для ограниченной функции $f(x, y)$ справедливо равенство

$$\int_G \int f(x, y) d\alpha = \int_c^d d\alpha_2 \int_a^b f(x, y) d\alpha_1$$

в предположении, что интеграл слева существует, и тогда автоматически следует существование повторного интеграла справа, где, впрочем, для каждого $y \in [c, d]$ внутренний интеграл (по x) понимается либо в обычном смысле как интеграл Стильтьеса, если он существует, либо как любое число, находящееся между нижним и верхним интегралами Стильтьеса от $f(x, y)$ относительно α_1 на $[a, b]$.

Доказательство этой теоремы вполне аналогично доказательству теоремы 1 § 12.12.

Для интеграла Стильтьеса справедливы теоремы, аналогичные теоремам для Риманова интеграла и применимо замечание к равенству (3) § 19.7.

У п р а ж н е н и я.

1. Показать, что

$$\int_a^b f(x) d\beta(x) = \int_a^b f(x) \beta'(x) dx,$$

где $\beta(x)$ имеет на $[a, b]$ непрерывную производную $\beta'(x) \geq 0$.

2. Пусть $f(x)$ непрерывна на $[a, b]$, c_0, c_1, \dots — последовательность неотрицательных чисел, для которой $\sum c_j < \infty$, точки $x_j \in [a, b]$, $j = 1, 2, \dots$, и

$$\beta(x) = \sum_{x_j \in [a, x]} c_j. \quad (12)$$

Показать, что

$$\int_a^b f(x) d\beta(x) = \sum_{x_j \in [a, b]} f(x_j) c_j.$$

3. Показать, что функция, определенная формулой (12), где c_j — числа любого знака, но такие, что $\sum |c_j| < \infty$, есть функция ограниченной вариации, т. е. представляется как разность двух неубывающих на $[a, b]$ функций.

4. Пусть $f(x)$ и $\varphi(x)$ непрерывны и не убывают (или ограниченной вариации). Доказать формулу

$$\int_a^b f(x) d\varphi(x) + \int_a^b \varphi(x) df(x) = f(b)\varphi(b) - f(a)\varphi(a).$$

5. Иногда улавливаются считать функцию $f(x)$, заданную на прямоугольнике G , интегрируемой относительно $\alpha(\Delta)$, если ее верхний интеграл \bar{I} (относительно $\alpha(\Delta)$) равен нижнему \underline{I} , и полагают

$$I = I(f) = \int_G f(x) d\alpha, \quad \text{где } I = \underline{I} = \bar{I}.$$

Это обобщение интеграла Стильтьеса (см. выше пример 1). Чтобы разобраться в нем, отметим, что для ограниченной функции f следующие утверждения эквивалентны:

1 *) $\underline{I} = \bar{I} = I$;

2 *) существует последовательность разбиений $\rho_k (G = \sum_j \Delta_k^j)$, для которой

которой

$$\bar{S}_{\rho_k} - \underline{S}_{\rho_k} \rightarrow 0, \quad k \rightarrow \infty;$$

3 *) существует последовательность разбиений ρ_k , для которой

$$\lim_{k \rightarrow \infty} S_{\rho_k} = I \text{ при любых } \xi_k^j \in \Delta_k^j.$$

В самом деле, из 2 *) и неравенств $\underline{S}_{\rho_k} \leq \underline{I} \leq \bar{I} \leq \bar{S}_{\rho_k}, \underline{S}_{\rho_k} \leq S_{\rho_k} \leq \bar{S}_{\rho_k}$ следует 3 *) (при тех же ρ_k). Далее, из 3 *) следует, что

$$\lim \underline{S}_{\rho_k} = \lim \bar{S}_{\rho_k} = I. \tag{13}$$

Если теперь ρ — произвольное разбиение и $\rho_k^* = \rho + \rho_k$, то $\underline{S}_{\rho} \leq \underline{S}_{\rho_k^*} \leq \bar{S}_{\rho_k^*} \leq \bar{S}_{\rho_k} \rightarrow I, k \rightarrow \infty$, т. е. $\underline{S}_{\rho} \leq I$, поэтому, учитывая (13), получим $\underline{I} = I$.

Аналогично устанавливается, что 3 *) влечет $\bar{I} = I$. Этим доказано, что 3 *) \rightarrow 1 *). Далее, если $\epsilon_k > 0, \epsilon_k \rightarrow 0$, то из 1 *) следует существование разбиений ρ_k, ρ_k'' таких, что $I - \epsilon_k < \underline{S}_{\rho_k} \leq \underline{S}_{\rho_k'} < I + \epsilon_k$, поэтому для $\rho_k = \rho_k' + \rho_k''$ будем иметь $I - \epsilon_k < \underline{S}_{\rho_k} \leq \underline{S}_{\rho_k} \leq \bar{S}_{\rho_k} \leq \bar{S}_{\rho_k''} < I + \epsilon_k$, что доказывает 2 *).

Таким образом, обобщенный интеграл Стильтьеса можно также определить как число I , для которого имеет место 3 *) для некоторой последовательности разбиений ρ_k .

Если эту последовательность можно взять состоящей из регулярных ρ_k , то, согласно теореме 4, число I есть обычный интеграл Стильтьеса. В противном случае мы будем иметь дело с новым понятием — обобщенным интегралом Стильтьеса. Это понятие может оказаться полезным для функций, не удовлетворяющих условию Лебега в смысле $\alpha(\Delta)$ (см. теорему 6).

Пользуясь свойствами 2 *) и 3 *), читатель сам докажет (см. теоремы 1, 2, 4 § 12.11) что вместе с f и φ интегрируемы в указанном смысле $Af + B\varphi, |f|, f\varphi, \varphi^{-1} (|\varphi(x)| > a > 0)$, и справедливы соотношения

$$I(Af + B\varphi) = AI(f) + BI(\varphi),$$

$$|I(f)| \leq K \sup_{x \in G} |f(x)|,$$

характеризующие линейные и непрерывные свойства функционала $I(f)$. Здесь A, B — произвольные числа, а K — константа, зависящая от обобщенной меры $\alpha(\Delta)$, а $I(f)$ — обобщенный интеграл Стильтьеса.

В одномерном случае $K = \beta(b) - \beta(a)$, в двумерном $K = F(b, d) - F(a, d) - F(b, c) + F(a, c)$.

Предлагается также доказать равенство

$$\int_G f(x) d\alpha = \sum_{j=1}^N \int_{\Delta_j} f(x) dx,$$

где $G = \sum_{j=1}^n \Delta^j$ и Δ^j — попарно непересекающиеся прямоугольники, в предположении, что интеграл слева существует.

§ 19.11. Обобщенный интеграл Лебега

Понятие интеграла Лебега может быть обобщено следующим образом.

Пусть X есть множество элементов x любой природы и \mathfrak{M} есть некоторая система его подмножеств e ($e \subset X$), образующая кольцо. Это значит, что вместе с подмножествами e_1 и e_2 принадлежит \mathfrak{M} их сумма $e_1 + e_2$, разность $e_1 - e_2$ и пересечение $e_1 e_2$. По индукции доказывается, что конечная сумма $e = \sum e_k$, $e_k \in \mathfrak{M}$ принадлежит \mathfrak{M} .

На кольцо \mathfrak{M} накладывается еще дополнительное условие: если $e_k \in \mathfrak{M}$ для любого $k = 1, 2, \dots$ и $e = \sum e_k$ — счетная сумма, принадлежащая к некоторому множеству $\mathcal{E} \in \mathfrak{M}$ ($e \subset \mathcal{E}$), то $e \in \mathfrak{M}$.

Пусть теперь каждому множеству $e \in \mathfrak{M}$ приведено в соответствие неотрицательное (конечное) число μe , обладающее тем свойством, что если множество $e \in \mathfrak{M}$ представляется в виде конечной или счетной суммы $e = \sum e_k$ попарно непересекающихся множеств $e_k \in \mathfrak{M}$, то

$$\mu e = \sum \mu e_k. \quad (1)$$

Определенная таким образом неотрицательная функция множества μe ($e \in \mathfrak{M}$) называется мерой Лебега. Мы ее еще называем *обобщенной мерой Лебега*, чтобы отличать ее от ее частного случая, рассмотренного в § 19.3, где роль X играет n -мерное пространство, а \mathfrak{M} — совокупность определенных там измеримых множеств.

Множества $e \in \mathfrak{M}$ мы будем называть *измеримыми*. Если какое-либо множество $\mathcal{E} \subset X$ есть часть измеримого множества e ($\mathcal{E} \subset e$), то будем его называть *ограниченным*.

В силу этих соглашений для обобщенной меры Лебега верны теоремы 3—9 § 19.1. Теоремы 3, 4, 5 верны просто по определению (см. равенство (1)), теоремы же 6—9 доказываются без каких-либо изменений.

На основе введенной меры определяется понятие *измеримой функции*, как в § 19.2. Вообще все сказанное в § 19.2 полностью переносится на случай обобщенной меры Лебега, за исключением теоремы 4 и утверждения (на стр. 345) о непрерывной функции. Мы не ввели топологии в X (системы окрестностей и т. д.), и в общем случае не имеет смысла говорить о непрерывной функции, заданной на X .

Интеграл Лебега на множестве E , измеримом в смысле обобщенной меры, от функции $f(x)$, измеримой в смысле этой меры,

определяется как предел

$$\lim_{\delta_k \rightarrow 0} \sum_{-\infty}^{\infty} p_k m e_k = \int_E f(x) \mu(dx),$$

где p_k , e_k , δ_k определяются, как в § 19.3 (см. (2), (3), (4) § 19.3) и мера e_k понимается в рассматриваемом обобщенном смысле.

Свойства интеграла Лебега, перечисленные в § 19.3, за исключением быть может свойства 19 (теорема Фубини) и свойства 22, переносятся на рассматриваемый случай без изменения доказательств.

Важным примером рассмотренного обобщенного интеграла является интеграл Лебега — Стильтьеса.

§ 19.12. Интеграл Лебега — Стильтьеса

Пусть задан полуоткрытый прямоугольник

$$G = \{a_i \leq x_i < b_i; i = 1, \dots, m\}$$

и для принадлежащих к нему прямоугольников Δ определена неотрицательная аддитивная функция $\alpha(\Delta)$. В § 19.8 на основе $\alpha(\Delta)$ была построена мера в духе жордановой меры. В этом параграфе будет определена на основе $\alpha(\Delta)$ для некоторых множеств $\mathcal{E} \subset G$ мера в духе Лебега. Мы ее будем называть мерой относительно $\alpha(\Delta)$, коротко — мерой и обозначать $\mu\mathcal{E}$ (так же как мы обозначали лебегову меру!).

Мы будем пользоваться введенными в § 19.8 понятиями $m_i\mathcal{E}$, $m_e\mathcal{E}$, $m\mathcal{E}$, внутренней, внешней меры и меры в духе Жордана относительно $\alpha(\Delta)$.

Называя \mathcal{E} множеством, мы будем подразумевать, что $\mathcal{E} \subset G$, и как всегда через F , G обозначать соответственно замкнутые и открытые множества. Кроме того, по-прежнему будем пользоваться обозначением $A \subset \subset B$, выражающим, что $\bar{A} \subset \bar{B}$, где \bar{A} — замыкание A , а \bar{B} — открытое ядро B (множество внутренних точек B).

Для открытого множества g по определению полагаем (пояснения ниже)

$$\mu g = m_i g = \sup_{\sigma \subset \subset g} \alpha(\sigma) = \sum_{k=1}^{\infty} \alpha(\Delta_k), \quad (1)$$

где

$$g = \sum_1^{\infty} \Delta_k, \quad \Delta_k \subset \subset g \quad (2)$$

— сумма полуоткрытых непересекающихся попарно прямоугольников Δ_k , каждый из которых имеет границу, не имеющую общих точек с границей g .

Заметим, что открытое ядро $\tilde{\sigma}$ фигуры σ можно представить в виде суммы $\tilde{\sigma} = \sum_1^{\infty} \Delta_h$ непересекающихся попарно $\Delta_h \subset \subset \sigma$, и так как $\sum_1^N \Delta_h \subset \sigma$, то $\sum_1^N \alpha(\Delta_h) \leq \alpha(\sigma)$ при любом N и, следовательно,

$$\mu(\tilde{\sigma}) = \sum_1^{\infty} \alpha(\Delta_h) \leq \alpha(\sigma). \quad (3)$$

Для замкнутого множества F по определению (пояснения ниже)

$$\mu F = \alpha_e F = \inf_{\sigma \supset \supset F} \alpha(\sigma) = \inf_{g \supset F} \mu g. \quad (4)$$

Чтобы объяснить последнее равенство, обозначим левую его часть через I' , а через I'' правую. Так как $\sigma \supset \supset F$, то $\tilde{\sigma} \supset \supset F$. Но $\tilde{\sigma}$ открыто, поэтому $\alpha(\sigma) \geq \mu(\tilde{\sigma}) \geq I''$, т. е. $I' \geq I''$.

С другой стороны, если представить любое $g \supset F$ в виде суммы вида (2), то в силу замкнутости F найдется N такое, что

$$\sigma = \sum_1^N \Delta_h \supset \supset F,$$

откуда $\mu(g) \geq \alpha(\sigma) \geq I'$, т. е. $I'' \geq I'$.

Следовательно, $I' = I''$.

Докажем для любой полуоткрытой фигуры σ неравенство

$$\alpha(\sigma) \leq \mu(\bar{\sigma}). \quad (5)$$

Пусть $g \supset \bar{\sigma}$ — произвольное открытое множество, представленное в виде (2). Вследствие замкнутости $\bar{\sigma}$ найдется N такое, что

$$\sigma \subset \bar{\sigma} \subset \sum_1^N \Delta_h \subset g.$$

Но тогда

$$\alpha(\sigma) \leq \sum_1^N \alpha(\Delta_h) \leq \mu g,$$

и так как нижняя грань всех рассматриваемых μg равна $\mu(\bar{\sigma})$, то получим (5).

Из введенных определений легко следует, что если $F \subset F'$ $g \subset g'$, то $\mu F \leq \mu F'$, $\mu g \leq \mu g'$. Кроме того, так как $F \subset F$ и верно (4), то

$$\mu F = \sup_{F' \subset F} \mu F' = \inf_{g \supset F} \mu g. \quad (6)$$

Но справедливы также равенства

$$\mu g = \sup_{F \subset g} \mu F = \inf_{g' \supset g} \mu g'. \quad (7)$$

Второе из них очевидно, потому что $g \supset g$. Чтобы обосновать первое, обозначим второй член этой цепи через I . Так как $\mu F \leq \mu g$ (см. (4)), то $I \leq \mu g$. С другой стороны, представим g в виде (2) и положим $\sigma_N = \sum_1^N \Delta_k$. Тогда для любого $\varepsilon > 0$ найдется такое N , что $(\bar{\sigma}_N \subset g)$

$$\mu g - \varepsilon < \sum_1^N \alpha(\Delta_k) = \alpha(\sigma_N) \leq \mu(\bar{\sigma}_N) \leq I,$$

и так как ε произвольно, то $\mu g \leq I$. Следовательно, $\mu g = I$.

По определению внутренней меры относительно $\alpha(\Delta)$ множества \mathcal{E} будем называть

$$\mu_i \mathcal{E} = \sup_{F \subset \mathcal{E}} \mu F$$

и внешней мерой относительно $\alpha(\Delta)$ множества \mathcal{E} будем называть

$$\mu_e \mathcal{E} = \inf_{\mathcal{E} \supset \mathcal{E}'} \mu g.$$

Если $\mu_i \mathcal{E} = \mu_e \mathcal{E}$, то будем говорить, что множество \mathcal{E} *измеримо* (в смысле меры относительно $\alpha(\Delta)$) и число $\mu \mathcal{E} = \mu_i \mathcal{E} = \mu_e \mathcal{E}$ называть *обобщенной мерой* или *мерой \mathcal{E} относительно $\alpha(\Delta)$* .

Из равенств (6) и (7) следует, что замкнутое и открытое (принадлежащие G) множества измеримы (в указанном смысле).

Рассматриваемые здесь измеримые (в обобщенном смысле) множества имеют основные свойства, аналогичные соответствующим свойствам классических измеримых по Лебегу множеств. Ниже мы их перечисляем.

Вместе с \mathcal{E}_1 и \mathcal{E}_2 измеримы также их сумма, разность и пересечение, к тому же, если \mathcal{E}_1 и \mathcal{E}_2 не пересекаются, то

$$\mu(\mathcal{E}_1 + \mathcal{E}_2) = \mu \mathcal{E}_1 + \mu \mathcal{E}_2.$$

Сумма e счетного числа (принадлежащих к G) измеримых множеств e_1, e_2, \dots измерима, и если они не пересекаются, то

$$\mu e = \sum_1^{\infty} \mu e_k.$$

Пересечение счетного числа измеримых множеств измеримо.

Перечисленные утверждения и другие вытекающие из них в случае лебеговой меры составляют теоремы 1—9 § 19.1. Их доказательство в общем случае совершенно аналогично.

Эти теоремы базировались на леммах 1—5. Они тоже доказываются аналогично. Надо заменить в них $|\Delta_k|$, $|\sigma_k|$ соответственно на $\alpha(\Delta_k)$, $\alpha(\sigma_k)$, а в остальном учесть следующие замечания.

Формулировку леммы 1 надо заменить на следующую: из (3) следует (4), где σ_k и σ_k — полуоткрытые фигуры, из коих σ_k попарно не пересекаются. В формулировке леммы 2 выбросить последнее выражение: «обращающееся в равенство...»

Отметим еще неравенства, аналогичные (14) § 19.1:

$$m_e \mathcal{E} \leq \mu_e \mathcal{E} \leq \mu_c \mathcal{E} \leq m_c \mathcal{E}. \quad (8)$$

Они следуют из того, что (см. (3), (5))

$$\begin{aligned} \sup_{\sigma \subset \mathcal{E}} \alpha(\sigma) &\leq \frac{\sup}{\sigma \subset \mathcal{E}} \mu \bar{\sigma} \leq \sup_{F \subset \mathcal{E}} \mu F, \\ \inf_{\sigma \supset \mathcal{E}} \alpha(\sigma) &\geq \inf_{\tilde{\sigma} \supset \mathcal{E}} \mu \tilde{\sigma} = \inf_{G \supset \mathcal{E}} \mu G. \end{aligned}$$

Из (8) вытекает, что если множество \mathcal{E} измеримо (в смысле $\alpha(\Delta)$) в жордановом духе, то и в лебеговом.

Отметим, что в жордановой теории (в смысле $\alpha(\Delta)$) нам пришлось считаться с фактом, что некоторые прямоугольники могли быть неизмеримыми. В рассматриваемой же здесь теории этого недостатка нет. Замкнутые и открытые прямоугольники измеримы, ведь они суть соответственно замкнутые и открытые множества. Произвольный полуоткрытый прямоугольник

$$\Delta = \{\lambda_i \leq x_i < \mu_i; \quad i = 1, \dots, n\}$$

тоже измерим, ведь он есть разность двух замкнутых множеств. Однако не нужно думать, что $\mu \Delta$ обязательно равна $\alpha(\Delta)$ (см. ниже упражнения 1, 2).

Множество ω , состоящее из одной точки, в жордановой теории (в смысле $\alpha(\Delta)$) имеет внутреннюю меру $m_i \omega = 0$ и, таким образом, измеримо тогда и только тогда, когда $m_e \omega = 0$. В рассматриваемой же здесь теории ω измеримо при любой $\alpha(\Delta)$, ведь оно замкнуто. Его мера равна внешней жордановой мере: $\mu \omega = m_e \omega$.

В классической теории Лебега на основе меры Лебега вводится понятие измеримой функции. В точности также вводится понятие измеримой функции на основе меры относительно $\alpha(\Delta)$. Все, что изложено по этому поводу в § 19.2, полностью и без всяких изменений переносится на общий случай, нужно только меру Лебега встречающихся там множеств заменить соответственно на их меру в смысле $\alpha(\Delta)$. Впрочем, в теореме 4 выражение «интегрируемая по Риману функция» надо заменить на «интегрируемая по Риману — Стильтесу функция».

Наконец, в точности так же как вводится интеграл Лебега на основе понятия измеримой (по Лебегу) функции, вводится интеграл Лебега — Стильтеса, но только уже на основе понятия измеримой в обобщенном смысле функции (в смысле $\alpha(\Delta)$).

Таким образом, интеграл Лебега — Стильтеса может быть определен как один из пределов

$$\int_{\mathcal{E}} f(x) d\mu = \lim_{\delta_R \rightarrow 0} \underline{S}_R(f) = \lim_{\delta_R \rightarrow 0} \overline{S}_R(f). \quad (9)$$

Здесь $f(x)$ измеримая (в смысле μ или относительно $\alpha(\Delta)$) на множестве \mathcal{E} функция, а $\underline{S}_R(f)$ и $\overline{S}_R(f)$ нижняя и верхняя интегральные суммы, определяемые в точности так же, как они определялись в § 19.3 в случае классического интеграла Лебега, но теперь множества e_k (см. начало § 19.3) измеримы в смысле μ и их меры μe_k понимаются в смысле μ (или относительно $\alpha(\Delta)$).

Определения справа в (9) приведены только для примера. Вообще весь § 19.3 со всеми формулировками и доказательствами переносится на интеграл Лебега — Стильтеса.

Конечно, всюду в написанных там интегралах надо dx заменить на $d\mu$ и термин «интеграл Лебега» заменить на «интеграл Лебега — Стильтеса». В свойстве 6 выражения « f интегрируема по Риману», «жорданова мера», «пересекаются попарно разве что по своим границам» надо соответственно заменить на « f интегрируема по Риману — Стильтесу», «жорданова мера относительно $\alpha(\Delta)$ », «попарно не пересекаются по множествам меры нуль». Свойство 15, утверждающее равенство несобственного абсолютно сходящегося интеграла Римана от f и интеграла Лебега от f , тоже переносится на общий случай, если по аналогии определить несобственный интеграл Римана — Стильтеса.

Свойство 19 (теорема Фубини) непосредственно переносится на общий случай, если считать, что заданы две неотрицательные аддитивные функции $\alpha_1(\delta_1)$, $\alpha'(\delta')$ полуинтервала $\delta_1 = \{0 \leq x_1 < a\}$ и полуоткрытого прямоугольника $\delta' = \{0 \leq x_i < a, i = 2, \dots, n\}$, которые порождают функцию $\alpha(\delta) = \alpha_1(\delta_1) \alpha(\delta')$, $\delta = \delta_1 \times \delta' = \Delta$ (см. свойство 19 из § 19.3). Тогда, если обозначить определяемые этими тремя функциями меры соответственно через μ , μ_1 , μ' , то верна формула (34) с приведенными к ней пояснениями, где надо только заменить dx , dx_1 , dy соответственно на $d\mu$, $d\mu_1$, $d\mu'$.

Доказательство этой новой формулы такое же, как доказательство (34) § 19.3.

Остановимся еще на одном вопросе, который может дать представление о связи между интегралами Лебега и Лебега — Стильтеса.

Пусть на отрезке $[a, b]$ задана неотрицательная интегрируемая на нем по Лебегу функция $\beta(x)$. Положим

$$\beta(x) = \int_a^x \beta'(t) dt, \quad x \in [a, b].$$

Тогда, как мы знаем (см. § 19.5 (11)) $\beta(x)$ есть абсолютно непрерывная функция, а $\beta'(x)$ — ее обобщенная производная (на $[a, b]$). К тому же в силу условия $\beta'(x) \geq 0$ функция $\beta(x)$ не убывает на $[a, b]$ и может рассматриваться как производящая функция для неотрицательной аддитивной функции полуинтервала $\alpha(\Delta) = \beta(d) - \beta(c)$, $\Delta = [c, d] \subset G = [a, b]$.

Заметим, что можно было бы исходить от неубывающей абсолютно непрерывной на $[a, b]$ функции $\beta(x)$ и показать, что ее обобщенная производная $\beta'(x)$ неотрицательна почти всюду на $[a, b]$.

Функция $\alpha(\Delta)$ определяет меру.

Если $g \subset [a, b]$ — открытое множество, т. е. есть сумма не более чем счетного числа интервалов (c_k, d_k) , $k = 1, 2, \dots$, то оно измеримо как в смысле Лебега, так и в смысле Лебега относительно $\alpha(\Delta)$, и его мера во втором смысле равна

$$\mu g = \int_g d\mu = \sum_{k=1}^{\infty} [\beta(d_k) - \beta(c_k)] = \sum_{k=1}^{\infty} \int_{c_k}^{d_k} \beta'(t) dt = \int_g \beta'(t) dt,$$

и мы доказали формулу

$$\int_g d\mu = \int_g \beta'(t) dt. \quad (10)$$

Эта формула легко обобщается на любое множество \mathcal{E} , измеримое одновременно в обоих смыслах:

$$\int_{\mathcal{E}} d\mu = \int_{\mathcal{E}} \beta'(t) dt. \quad (11)$$

Для этого достаточно взять нижнюю грань от обеих частей (10) по всем $g \supset \mathcal{E}$. Ведь

$$\int_{\mathcal{E}} d\mu = \mu \mathcal{E} = \inf_{g \supset \mathcal{E}} \mu g = \inf_{g \supset \mathcal{E}} \int_g d\mu.$$

С другой стороны, в силу неотрицательности $\beta'(x)$

$$\int_g \beta'(t) dt \geq \int_{\mathcal{E}} \beta'(t) dt, \quad g \supset \mathcal{E},$$

и в силу измеримости \mathcal{E} для любого $\varepsilon > 0$ найдется такое g , что (см. § 19.3 свойство 11 интеграла Лебега)

$$\int_g \beta'(t) dt = \int_{\mathcal{E}} \beta'(t) dt + \int_{g-\mathcal{E}} \beta'(t) dt < \int_{\mathcal{E}} \beta'(t) dt + \varepsilon.$$

Но равенство (11) можно обобщить.

Пусть мера μ такова, что всякий раз, как некоторое множество $e \subset [a, b]$ измеримо в смысле μ , оно измеримо и в смысле

Лебега. Тогда имеет место равенство

$$\int_{\mathcal{E}} f(x) d\mu = \int_{\mathcal{E}} f(x) \beta'(x) dx, \quad (12)$$

если существует интеграл слева.

В самом деле, пусть существует интеграл слева в (12). Тогда в силу свойства 17 из § 19.3 интеграла Лебега — Стильтеса относительно $\alpha(\Delta)$ существует последовательность ступенчатых функций $\sigma_p(x)$ такая, что

$$\begin{aligned} \sigma_p(x) &\rightarrow f(x) \text{ почти всюду на } [a, b], \\ \int_{\mathcal{E}} |f(x) - \sigma_p(x)| d\mu &\rightarrow 0, \quad p \rightarrow \infty. \end{aligned} \quad (13)$$

Но тогда (пояснения ниже)

$$\begin{aligned} \int_{\mathcal{E}} |\sigma_p(x) \beta'(x) - \sigma_q(x) \beta'(x)| dx &= \int_{\mathcal{E}} |\sigma_p(x) - \sigma_q(x)| \beta'(x) dx = \\ &= \int_{\mathcal{E}} |\sigma_p(x) - \sigma_q(x)| d\mu \rightarrow 0, \quad p, q \rightarrow \infty, \end{aligned}$$

где второе соотношение (равенство) верно в силу (11), потому что функции $|\sigma_p(x) - \sigma_q(x)|$ ступенчатые, а третье — в силу (13). На основании свойства 20 из § 19.3 полноты пространства $L(a, b)$ существует функция, к которой $\sigma_p(x) \beta'(x)$ стремится в смысле $L(a, b)$. Но так как $\sigma_p(x) \beta'(x) \rightarrow f(x) \beta'(x)$ почти всюду, то этой функцией должна быть $f(x) \beta'(x)$ (см. свойство 21 из § 19.3). Итак,

$$\int_{\mathcal{E}} |\sigma_p(x) - f(x)| \beta'(x) dx \rightarrow 0, \quad p \rightarrow \infty. \quad (14)$$

Из (13) и (14) и того факта, что для ступенчатых функций $\sigma_p(x)$

$$\int_{\mathcal{E}} \sigma_p(x) d\mu = \int_{\mathcal{E}} \sigma_p(x) \beta'(x) dx,$$

следует (12).

Наоборот, если $f(x)$, измеримая на \mathcal{E} по Лебегу почти всюду конечная функция, и всякий раз, как некоторое множество $e \subset [a, b]$ измеримо по Лебегу, оно также измеримо в смысле μ , то существование интеграла справа в (12) влечет существование интеграла слева и равенство (12).

Доказательство этого утверждения проводится, как выше, в обратном порядке. Существование интеграла справа в (12) и неравенство $\beta'(x) \geq 0$ влечет существование последовательности ступенчатых функций $\sigma_p(x)$, для которой $\sigma_p(x) \rightarrow f(x)$ почти

всюду на $[a, b]$ и

$$\int_{\mathcal{E}} |f(x) - \sigma_p(x)| \beta'(x) dx \rightarrow 0, \quad p \rightarrow \infty,$$

что доказывается подобно тому, как доказывалось свойство 17 из § 19.3, где надо всюду под интегралами заменить dx на $\mu'(x)dx$.

Отметим следующее утверждение.

Если неубывающая функция $\beta(x)$ удовлетворяет условию Липшица

$$|\beta(x') - \beta(x)| \leq M|x' - x|, \quad a \leq x, x' \leq b, \quad (14)$$

(M не зависит от x, x'), то из того, что какое-либо множество $e \subset [a, b]$ измеримо по Лебегу, следует измеримость его в смысле меры μ_β , порождаемой функцией $\beta(x)$.

Наоборот, если функция $y = \beta(x)$ имеет на $[a, b]$ обратную $x = \beta^{-1}(y)$, удовлетворяющую условию Липшица, то из того, что какое-либо множество $e \subset [a, b]$ измеримо в смысле μ_β , следует его измеримость по Лебегу.

В самом деле, произвольное открытое множество $g \subset [a, b]$ есть сумма самое большее счетного числа попарно непересекающихся интервалов (c_k, d_k) , и потому, обозначая через μ меру Лебега, из (14) будем иметь

$$\mu_\beta g = \sum |\beta(d_k) - \beta(c_k)| \leq M \sum (d_k - c_k) = M\mu g. \quad (15)$$

Далее, если $\mathcal{E} \subset [a, b]$ — измеримое множество, то для любого $\epsilon > 0$ найдутся F и g такие, что $F \subset \mathcal{E} \subset g$, $\mu(g - F) < \epsilon$. По $g - F$ открыто, поэтому, применяя к нему (14), получим

$$\mu_\beta(g - F) \leq M\mu(g - F) < M\epsilon.$$

Таким образом, и в смысле β мера $g - F$ может быть сделана как угодно малой. Но тогда \mathcal{E} измеримо в смысле β .

Обратная часть утверждения доказывается аналогично.

В заключение напомним замечание к (3) в § 19.9.

У п р а ж н е н и я.

1. Пусть $\beta(x)$ — неубывающая на $[a, b]$ функция, порождающая неотрицательную аддитивную функцию

$$\alpha(\Delta) = \beta(d) - \beta(c), \quad \Delta = [c, d] \subset G = [a, b].$$

Показать, что, если $\beta(x)$ продолжить, положив $\beta(x) = \beta(a)$, $x < a$ и $\beta(x) = \beta(b)$, $x > b$, то продолженная функция порождает продолжение $\alpha(\Delta)$, полученное по правилу 19.8 (1).

Доказать равенства (μ лебегова мера относительно $\alpha(\Delta)$)

$$\mu(c, d) = \beta(d - 0) - \beta(c + 0),$$

$$\mu[c, d] = \beta(d + 0) - \beta(c - 0),$$

$$\mu[c, d) = \beta(d - 0) - \beta(c - 0),$$

$$\mu(c, d] = \beta(d + 0) - \beta(c + 0).$$

Таким образом, $\mu(\Delta) = \alpha(\Delta)$ тогда и только тогда, когда $\beta(c) = \beta(c - 0)$.

2. Пусть $G = \{a_i \leq x_i < b_i; i = 1, \dots, n\}$, $\Delta = \{c \leq x_i < d_i; i = 1, \dots, n\} \in G$, $\Delta_\varepsilon = \{c_i - \varepsilon \leq x_i < d_i, i = 1, \dots, n\}$, $\varepsilon > 0$. Доказать равенства

$$\mu\bar{\Delta} = \lim_{\substack{\Delta' \subset \subset \Delta \\ \Delta' \rightarrow \Delta}} (\alpha\Delta'), \quad \mu\bar{\Delta} = \lim_{\substack{\Delta' \supset \supset \Delta \\ \Delta' \rightarrow \Delta}} \alpha(\Delta'), \quad \mu\Delta = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \alpha(\Delta_\varepsilon).$$

§ 19.13. Продолжение функции. Теорема Вейерштрасса

Точки n -мерного пространства R_n будем обозначать через $\mathbf{v} = (v_1, \dots, v_n)$.

Пусть $\Omega \subset R_n$ есть ограниченная область с границей Γ , представляющей собой гладкую поверхность (дифференцируемое $(n-1)$ -мерное замкнутое многообразие, см. 17.1)). Будем считать, что Γ есть сумма конечного числа связанных многообразий.

Точки Γ будем обозначать через \mathbf{x} . Нормаль к Γ в точке \mathbf{x} состоит из двух выходящих из \mathbf{x} лучей N_1 и N_2 . Луч N_1 содержит достаточно малый интервал с концом \mathbf{x} , полностью принадлежащий Ω , луч же N_2 содержит в себе некоторый интервал с концом \mathbf{x} , не имеющий общих точек с Ω . Лучи N_1 и N_2 называются соответственно внутренней и внешней нормалью к Γ в точке \mathbf{x} (см. § 17.2).

Пусть $\mathbf{v} = \mathbf{v}(\mathbf{x})$ есть выпущенный из $\mathbf{x} \in \Gamma$ единичный вектор внешней нормали к Γ . Он непрерывно зависит от \mathbf{x} на Γ .

В самом деле, Ω есть n -мерное дифференцируемое связное многообразие, замыкание которого принадлежит связному же n -мерному многообразию, ориентированному уравнениями $v_1 = v_1, \dots, v_n = v_n$. Поэтому (см. § 17.2, в частности, теорему 4 и дальше) Γ тоже есть ориентированное многообразие, и можно высказать правило согласования ориентаций Ω и Γ , заключающееся в следующем.

Какова бы ни была точка $\mathbf{x}^0 \in \Gamma$, существует ее $(n-1)$ -мерная окрестность $W_{\mathbf{x}^0}$ и определенное на ней локальное описание ориентированного многообразия R_n (см. 17.2 (18), (19))

$$v_i = \varphi_i(\mathbf{u}) = \varphi_i(u_1, \dots, u_n), \quad i = 1, \dots, n, \quad \mathbf{u} \in \Omega, \quad (1)$$

со следующими свойствами:

- 1) Якобиан описания (1) (перехода от \mathbf{u} к \mathbf{v}) — положительный.
- 2) При достаточно малом $\delta > 0$ точки \mathbf{v} являются внешними или внутренними по отношению к $\bar{\Omega}$ в зависимости от того, будет ли у них $u_1 > 0$ или $u_1 < 0$, где $|u_1| < \delta$.
- 3) Уравнения

$$x_i = \varphi_i(0, u_2, \dots, u_n), \quad i = 1, \dots, n, \quad (2)$$

описывают (в рассматриваемой окрестности) Γ .

Совокупность всех получаемых таким образом описаний (2) многообразия Γ , ориентирует Γ , иначе говоря, любые два такие описания пересекающихся кусков $\sigma, \sigma' \subset \Gamma$ таковы, что на $\sigma\sigma'$ якобиан перехода друг в друга определяющих их параметров (u_2, \dots, u_n) и (u'_2, \dots, u'_n) — положительный.

Введем единичный нормальный к Γ в точке $\mathbf{x} \in \Gamma$ вектор $\mathbf{v} = \mathbf{v}(\mathbf{x})$, определяемый в пределах $W_{\mathbf{x}^0}$ формулами § 7.25, (3), где надо только заменить (u_1, \dots, u_{n-1}) на (u_2, \dots, u_n) и t на h . Из этих формул непосредственно видно, что в пределах окрестности $W_{\mathbf{x}^0}$ произвольной точки $\mathbf{x}^0 \in \Gamma$ вектор $\mathbf{v}(\mathbf{x})$ непрерывно зависит от $\mathbf{x} \in \Gamma$. Но он непрерывен также и

на всем многообразии Γ . Это видно из тех же формул — на пересечении указанных кусков σ и σ' вектор ν — один и тот же, независимо от того, будем ли мы его вычислять, пользуясь параметрами (u_2, \dots, u_n) куска σ или параметрами (u'_2, \dots, u'_n) куска σ' . Здесь существенно, что якобиан перехода от одних из этих параметров к другим — положительный.

Отметим, что вектор ν направлен вовне Ω . Ведь на Γ

$$0 < \frac{D(\varphi_1, \dots, \varphi_n)}{D(u_1, \dots, u_n)} = \sum_1^n \frac{\partial \varphi_i}{\partial u_1} A_i,$$

а вектор $\left(\frac{\partial \varphi_1}{\partial u_1}, \dots, \frac{\partial \varphi_n}{\partial u_1} \right)$ заведомо направлен вовне Ω .

Пусть теперь Γ есть многообразие класса C^{r+1} , т. е. функции φ_i , описывающие его локально, непрерывно дифференцируемы $r+1$ раз. Тогда существует достаточно малое $\delta > 0$ такое, что равенство

$$\nu = x + h\nu(x), \quad x \in \Gamma, \quad |h| \leq \delta, \quad (3)$$

устанавливает взаимно однозначное соответствие

$$\nu \rightleftharpoons (x, h), \quad x \in \Gamma, \quad |h| \leq \delta, \quad (4)$$

непрерывно дифференцируемое r раз. Это надо понимать в том смысле, что если локально равенство (3) при помощи подстановки (2) записать в виде

$$\nu \rightleftharpoons (u_2, \dots, u_n, h), \quad |h| \leq \delta, \quad (5)$$

то полученное соответствие (5) непрерывно дифференцируемо r раз.

Тот факт, что такое соответствие (5) действительно имеет место в некоторой окрестности произвольной точки $x^0 \in \Gamma$, доказан в § 7.25 (5). Воспользовавшись леммой Бореля, можно выбрать конечное число таких окрестностей, полностью покрывающих замкнутое ограниченное множество Γ , но тогда при достаточно малом $\delta > 0$ будет иметь место (4) для всех $x \in \Gamma$.

Множество точек ν , определенных при помощи соотношений (3), обозначим через $\Pi(\delta)$ и положим $\Omega^\delta = \Omega + \Pi(\delta)$.

Теорема 1. Пусть Ω — ограниченное множество, граница которого есть $(n-1)$ -мерное дифференцируемое многообразие класса C^2 . Функцию $f(\nu)$, непрерывную на Ω , можно продолжить с Ω на R_n так, что продолженная функция $\bar{f}(\nu)$ будет непрерывна на R_n и финитна в Ω^δ и будет выполняться неравенство

$$|\bar{f}(\nu)| \leq \max_{\nu \in \bar{\Omega}} |f(\nu)|. \quad (6)$$

Доказательство. На $\Omega \cup \Pi(\delta)$ нашу функцию можно рассматривать как непрерывную функцию от ν и от (x, h) ($f(\nu) = f(x, h)$, $x \in \Gamma$).

Функция

$$f^*(\nu) = \begin{cases} f(\nu), & \nu \in \Omega \setminus \Pi(\delta), \\ f(\nu) = f(x, h), & x \in \Gamma, \quad -\delta \leq h \leq 0, \\ f(x, h), & x \in \Gamma, \quad 0 \leq h \leq \delta, \\ 0, & \nu \notin \Omega^\delta, \end{cases} \quad (7)$$

очевидно, непрерывна на Ω^δ и продолжает f с $\bar{\Omega}$ на R_n .

Введем теперь непрерывную финитную в Ω^δ функцию $\psi(\nu)$, удовлетворяющую неравенствам $0 \leq \psi(\nu) \leq 1$ и равную 1 на Ω (см. § 18.4, лемма 1). Очевидно, функция $\bar{f}(\nu) = \psi(\nu)f^*(\nu)$ удовлетворяет условиям теоремы.

Теорема 2 (Вейерштрасса). Пусть на замыкании области, удовлетворяющей условиям теоремы 1, задана непрерывная функция $f(\mathbf{x})$ ($\mathbf{x} \in \bar{\Omega}$). Для любого $\varepsilon > 0$ можно определить многочлен (см. 7.3, (2))

$$P(\mathbf{x}) = \sum_{0 \leq k_j \leq N} \alpha_k \mathbf{x}^k \quad \left(\mathbf{k} = (k_1, \dots, k_n), \mathbf{x}^k = (x_1^{k_1} \dots x_n^{k_n}) \right),$$

такой, что выполняется неравенство

$$|f(\mathbf{x}) - P(\mathbf{x})| < \varepsilon, \quad \mathbf{x} \in \bar{\Omega}. \quad (8)$$

Доказательство. Рассмотрим продолжающую $f(\mathbf{x})$ (с $\bar{\Omega}$) функцию $\bar{f}(\mathbf{x})$, непрерывную и финитную в Ω^0 . Так как множество Ω^0 ограничено, то можно указать такое $l > 0$, что $\Delta = \{ |x_j| \leq l, j = 1, \dots, n \}$ содержит в себе Ω^0 . Если ввести подстановки

$$x_j = l \cos t_j, \quad 0 \leq t_j \leq \pi, \quad j = 1, \dots, n, \quad (9)$$

то получим функцию

$$F(\mathbf{t}) = \bar{f}(l \cos t_1, \dots, l \cos t_n),$$

которую можно считать определенной для любых $\mathbf{t} = (t_1, \dots, t_n)$. Она непрерывна по \mathbf{t} и четная периода 2π по каждой переменной t_j .

Сумма Фейера функции $F(\mathbf{t})$ есть некоторый четный тригонометрический полином

$$\sigma_N(\mathbf{t}) = \sum_{0 \leq k_j \leq N} \alpha_k \cos k_1 t_1 \dots \cos k_n t_n, \quad \mathbf{k} = (k_1, \dots, k_n),$$

равномерно при $N \rightarrow \infty$ сходящийся к $F(\mathbf{t})$ (см. § 15.11, теорема 1). Следовательно, для любого $\varepsilon > 0$ можно указать такое N , что выполняется неравенство $|F(\mathbf{t}) - \sigma_N(\mathbf{t})| < \varepsilon$ для всех \mathbf{t} .

Если в этом неравенстве обратно перейти от \mathbf{t} к \mathbf{x} (см. (9)), то получим

$$|\bar{f}(\mathbf{x}) - P(\mathbf{x})| < \varepsilon,$$

где $P(\mathbf{x})$ есть многочлен

$$P(\mathbf{x}) = \sum_{0 \leq k_j \leq N} \alpha_k \cos k_1 \arccos \frac{x_1}{l} \dots \cos k_n \arccos \frac{x_n}{l}$$

(см. § 15.12). Тем более верно неравенство (8), ведь $f(\mathbf{x}) = \bar{f}(\mathbf{x})$ на $\bar{\Omega}$.

Теорема 3. Пусть область Ω точек $\mathbf{v} = (v_1, \dots, v_n)$ удовлетворяет условиям теоремы 1, но с границей класса C^{r+1} , и на $\bar{\Omega}$ задана функция $f(\mathbf{v}) \in C^r(\Omega)$, т. е. имеющая на $\bar{\Omega}$ непрерывные частные производные до порядка r включительно. Тогда $f(\mathbf{v})$ можно продолжить с $\bar{\Omega}$ на R_n так, что продолженная функция $\bar{f}(\mathbf{v})$ принадлежит $C^r(R_n)$, финитна в Ω^0 и удовлетворяет неравенству

$$|\bar{f}^{(\mathbf{k})}(\mathbf{v})| \leq C \sum_{|s| \leq r} \max_{\mathbf{v} \in \bar{\Omega}} |f^{(s)}(\mathbf{v})|, \quad |\mathbf{k}| \leq r,$$

где C не зависит от f и \mathbf{v} .

Доказательство. Определяем на Ω^δ функцию

$$f_*(\mathbf{v}) = \begin{cases} f(\mathbf{v}), & \mathbf{v} \in \Omega \setminus \Pi(\delta), \\ f(\mathbf{v}) = f(\mathbf{x}, h), & -\delta \leq h \leq 0, \\ \sum_{s=0}^l \lambda_s f\left(\mathbf{x}, -\frac{h}{s+1}\right), & 0 \leq h \leq \delta, \\ 0, & \mathbf{v} \notin \Omega^\delta, \end{cases} \quad (10)$$

где числа λ_s одновременно удовлетворяют уравнениям

$$\sum_{s=0}^l \lambda_s \left(-\frac{1}{s+1}\right)^k = 1 \quad (k = 0, 1, \dots, r).$$

Легко проверить, что $f^*(\mathbf{v})$ имеет на Ω^δ непрерывные частные производные порядков вплоть до r включительно. А функция

$$\bar{f}(\mathbf{v}) = \psi(\mathbf{v})f^*(\mathbf{v})$$

удовлетворяет условиям теоремы, если за $\psi(\mathbf{v})$ взять r раз непрерывно дифференцируемую на R_n функцию, финитную в Ω^δ и такую, что $\psi(\mathbf{v}) = 1$ на $\bar{\Omega}$ и $0 \leq \psi(\mathbf{v}) \leq 1$ на R_n (см. § 18.4, лемма 1).

З а м е ч а н и е. Теоремы 1—3 можно доказать при менее ограничительных условиях на Ω , но тогда продолжения $f^*(\mathbf{v})$ пришлось бы строить путями, отличными от (7) и (10).

ЛИНЕЙНЫЕ ОПЕРАТОРЫ И ФУНКЦИОНАЛЫ

§ 20.1. Линейные операторы

Пусть E и E' обозначают линейные нормированные пространства и каждому элементу x из E , в силу некоторого закона, соответствует элемент

$$y = u(x),$$

принадлежащий E' ; тогда говорят, что u есть оператор, определенный в E и отображающий E в E' .

Оператор называется *аддитивным*, если для любых элементов x и y из E справедливо

$$u(x + y) = u(x) + u(y).$$

Если θ и θ' соответственно обозначают нулевые элементы пространств E и E' и $x \in E$, то для аддитивного оператора справедливо

$$u(\theta) = \theta', \quad u(-x) = -u(x). \quad (1)$$

Действительно,

$$u(\theta) = u(2\theta) = 2u(\theta),$$

откуда следует первое равенство. Далее,

$$\theta' = u(x - x) = u(x) + u(-x),$$

что влечет второе.

Оператор называется *однородным*, если для любого действительного (комплексного) числа α и любого элемента $x \in E$ имеет место

$$u(\alpha x) = \alpha u(x).$$

Оператор называется *непрерывным в $x_0 \in E$* , если для любой последовательности x_k ($k = 1, 2, \dots$), принадлежащей E и сходящейся к x_0 , справедливо

$$\lim_{k \rightarrow \infty} u(x_k) = u(x_0).$$

Оператор называется *непрерывным*, если он непрерывен в любом элементе $x \in E$.

Из аддитивности оператора и непрерывности его в одном из элементов $x_0 \in E$ следует его непрерывность. Действительно, если $y_0 \in E$, $y_k \in E$ ($k = 1, 2, \dots$) и $y_k \rightarrow y_0$, то

$$\begin{aligned} \lim_{k \rightarrow \infty} u(y_k) &= \lim_{k \rightarrow \infty} u[(y_k - y_0 + x_0) - (x_0 - y_0)] = \\ &= u(x_0) - u(x_0 - y_0) = u(y_0). \end{aligned}$$

Далее, из аддитивности оператора и непрерывности его следует однородность относительно умножения на вещественное число*). В самом

*) В комплексном пространстве однородность оператора относительно умножения на комплексное число вытекает из его аддитивности, непрерывности и свойства $u(ix) = iu(x)$

деле, если $\alpha = 0, 1, 2, \dots$, то равенство

$$u(\alpha x) = \alpha u(x) \quad (2)$$

является непосредственным следствием аддитивности оператора u . Если p и q — целые положительные числа, то

$$qu\left(\frac{1}{q}x\right) = u(x),$$

откуда

$$u\left(\frac{1}{q}x\right) = \frac{1}{q}u(x), \quad u\left(\frac{p}{q}x\right) = pu\left(\frac{1}{q}x\right) = \frac{p}{q}u(x).$$

Пусть теперь α — произвольное положительное число и последовательность рациональных чисел r_k сходится к α ; тогда вследствие доказанного и непрерывности оператора

$$u(\alpha x) = \lim_{k \rightarrow \infty} u(r_k x) = \lim_{k \rightarrow \infty} r_k u(x) = \alpha u(x).$$

Это равенство на основании (1) сохраняется, очевидно, также и для отрицательных α .

Теорема 1. Для того чтобы аддитивный оператор u был непрерывным, необходимо и достаточно существование положительной константы M такой, что для всех $x \in E$ выполняется неравенство

$$\|u(x)\| \leq M\|x\|. \quad (3)$$

Доказательство. Условие (3) достаточно, так как если последовательность элементов x_k ($k = 1, 2, \dots$) из E сходится к $x_0 \in E$, то из неравенства

$$\|u(x_k - x_0)\| \leq M\|x_k - x_0\| \quad (k = 1, 2, \dots)$$

следует

$$\lim_{k \rightarrow \infty} u(x_k) = u(x_0).$$

Оно необходимо, так как в противном случае существует в E последовательность элементов x_n ($n = 1, 2, \dots$), для которой $\|u(x_n)\| \geq n\|x_n\|$, и, следовательно,

$$\|u(z_n)\| > 1, \quad z_n = \frac{x_n}{n\|x_n\|}, \quad z_n \rightarrow 0 \quad \text{при } n \rightarrow \infty,$$

что противоречит непрерывности оператора u .

Аддитивный непрерывный оператор u называется *линейным* или еще *линейным ограниченным*.

Наименьшая положительная константа M , при которой выполняется неравенство (3) для всех $x \in E$, называется *нормой* линейного оператора u и обозначается $\|u\|$. Легко видеть, что норму u можно еще определить как верхнюю грань норм элементов $u(x)$, распространенную на множество всех $x \in E$ с $\|x\| \leq 1$ или с $\|x\| = 1$:

$$\|u\| = \sup_{\|x\| \leq 1} \|u(x)\| = \sup_{\|x\|=1} \|u(x)\|.$$

Банахово, т. е. линейное нормированное полное пространство будем называть еще *пространством типа (B)*.

Если u и v — линейные операторы, отображающие пространство E типа (B) в пространство E' типа (B), и α — произвольное число, то очевидно

$$\|u + v\| \leq \|u\| + \|v\|, \quad \|\alpha u\| = |\alpha| \|u\|.$$

§ 20.2. Линейные функционалы

Множество R всех действительных чисел с обычным определением сложения и умножения, где норма числа равна абсолютному его значению, есть, очевидно, пространство типа (B) .

Если оператор F отображает нормированное пространство E в R , он называется *функционалом*, определенным в E . Аддитивный и непрерывный функционал, определенный в пространстве E типа (B) , называется *линейным функционалом*. Свойства, установленные для линейных операторов, остаются, очевидно, справедливыми и для линейных функционалов.

§ 20.3. Сопряженное пространство

Совокупность всех определенных на E линейных функционалов образует пространство \bar{E} , называемое *сопряженным к E* , если в качестве нормы элемента этого пространства — функционала F — взять определенную уже норму $\|F\| = \sup_{\|x\| \leq 1} |F(x)|$. \bar{E} есть пространство типа (B) , таким образом, полное (независимо от того, E полное или нет). В самом деле, если последовательность линейных функционалов F_n ($n = 1, 2, \dots$) удовлетворяет условию Коши: для всякого $\varepsilon > 0$ найдется такое N , что для всех $p, q > N$ $\|F_p - F_q\| < \varepsilon$, то очевидно, $F_n(x)$ сходится равномерно на сфере $\|x\| \leq 1$ к некоторому линейному функционалу F , определенному в E , и таким образом, $\|F_n - F\| \rightarrow 0$ при $n \rightarrow \infty$.

Сформулируем без доказательства теорему.

Теорема (о продолжении линейного функционала). Пусть E — банахово пространство и E_1 его линейное подпространство ($E_1 \subset E$).

Линейный функционал $f(x)$, определенный на E_1 , можно продолжить на E с сохранением нормы, т. е. определить на E_1 такой линейный функционал $f_1(x)$, что будет выполняться свойства

$$f_1(x) = f(x), \quad x \in E_1, \quad \sup_{\|x\| \leq 1} |f_1(x)| = \sup_{\|x\| \leq 1} |f(x)|.$$

§ 20.4. Линейный функционал в пространстве C непрерывных функций

Теорема (Рисса *). Для всякого линейного функционала F , определенного в пространстве C действительных непрерывных функций $x = x(t)$, заданных на отрезке $[a, b]$, существует на этом отрезке и притом единственная действительная функция $g(t)$, удовлетворяющая условиям:

- 1) $g(t)$ ограниченной вариации на $[a, b]$ и непрерывна справа для $a < t < b$,
- 2) $g(a) = 0$,
- 3) функционал F для всех $x = x(t)$ из C представляется в виде интеграла Стильбеса

$$F(x) = \int_a^b x(t) dg(t), \quad (1)$$

- 4) норма функционала F равна полной вариации функции g на $[a, b]$:

$$\|F\| = \text{var } g. \quad (2)$$

*) Ф. Рисс (1880—19

) выдающийся венгерский математик.

Наоборот, функция $g(t)$, удовлетворяющая названным свойствам, определяется с помощью (1) линейный функционал в пространстве C .

Доказательство. Пусть задан линейный функционал на пространстве C . Последнее можно рассматривать, как подпространство пространства $L_\infty = L_\infty [a, b]$ ограниченных функций, определенных на сегменте $[a, b]$ (стр. 377, сноска). Продолжим линейный функционал F на пространство L_∞ с сохранением нормы, что всегда возможно (см. § 20.3).

Определим далее на $[a, b]$ семейство функций $x_s = x_s(t)$ следующим образом:

$$x_s(t) = \begin{cases} 0, & s < t \leq b, \\ 1, & a \leq t \leq s, \end{cases} \quad a < s \leq b, \quad x_a(t) \equiv 0, \quad a \leq t \leq b.$$

Очевидно, $x_s \in L_\infty$. Положим

$$g(s) = F(x_s), \quad a \leq s \leq b,$$

и покажем, что функция $g(s)$ ограниченной вариации на $[a, b]$. Действительно, пусть $a = s_0 < s_1 < \dots < s_n = b$ — произвольное разбиение сегмента $[a, b]$. Тогда

$$\begin{aligned} \sum_{i=1}^n |g(s_i) - g(s_{i-1})| &= \sum_{i=1}^n |F(x_{s_i}) - F(x_{s_{i-1}})| = \sum_{i=1}^n |F(x_{s_i} - x_{s_{i-1}})| = \\ &= \sum_{i=1}^n F[\eta_i(x_{s_i} - x_{s_{i-1}})] = F\left[\sum_{i=1}^n \eta_i(x_{s_i} - x_{s_{i-1}})\right], \end{aligned}$$

где

$$\eta_i = \text{sign } F(x_{s_i} - x_{s_{i-1}}) \quad (i = 1, 2, \dots, n).$$

Но функция

$$\sum_{i=1}^n \eta_i(x_{s_i} - x_{s_{i-1}})$$

представляет, очевидно, ступенчатую функцию с нормой, не превышающей единицы. Поэтому

$$\sum_{i=1}^n |g(s_i) - g(s_{i-1})| \leq \|F\|,$$

следовательно,

$$\text{var}_{a \leq t \leq b} g \leq \|F\|. \quad (3)$$

Легко видеть, что функция

$$x(t) = \sum_{i=1}^n \alpha_i [x_{s_i}(t) - x_{s_{i-1}}(t)] \quad (a = s_0 < s_1 < \dots < s_n = b)$$

является ступенчатой функцией, определенной равенствами

$$x(t) = \begin{cases} \alpha_1, & s_0 \leq t \leq s_1, \\ \alpha_i, & s_{i-1} < t \leq s_i \end{cases} \quad (i = 1, 2, \dots, n).$$

Для нее очевидно

$$F(x) = \sum_{i=1}^n \alpha_i [g(s_i) - g(s_{i-1})].$$

Если теперь $x = x(t)$ — произвольная непрерывная функция, то ее можно рассматривать как предел равномерно сходящейся к ней последовательности ступенчатых функций вида

$$x_n = x_n(t) = \sum_{i=1}^n x(s_i) [x_{s_i}(t) - x_{s_{i-1}}(t)],$$

когда $\max |s_i - s_{i-1}|$ ($i = 1, 2, \dots, n$) стремится к нулю.

Таким образом, $\|x - x_n\| \rightarrow 0$ при $n \rightarrow \infty$ и, вследствие непрерывности линейного функционала F ,

$$\begin{aligned} F(x) &= \lim_{n \rightarrow \infty} F(x_n) = \lim_{\max |s_i - s_{i-1}| \rightarrow 0} \left\{ \sum_{i=1}^n x(s_i) (x_{s_i} - x_{s_{i-1}}) \right\} = \\ &= \lim_{s_i - s_{i-1} \rightarrow 0} \sum_{i=1}^n x(s_i) [g(s_i) - g(s_{i-1})] = \int_a^b x(t) dg(t) \quad (4) \end{aligned}$$

для всех $x \in C$. Очевидно,

$$|F(x)| = \left| \int_a^b x(t) dg(t) \right| \leq \text{var } g \|x\|,$$

какова бы ни была функция $x \in C$. Поэтому

$$\|F\| \leq \text{var } g_{a < t < b}. \quad (5)$$

Из (5) и (3) тогда следует (2). Далее, очевидно,

$$g(a) = F(x_a) = 0.$$

Мы, таким образом, показали существование функции g ограниченной вариации на $[a, b]$, удовлетворяющей условиям 2) — 4) теоремы.

Введем теперь в рассмотрение функцию g_* , определенную следующим образом:

$$\begin{aligned} g_*(a) &= g(a) = 0, \quad g_*(b) = g(b), \\ g_*(t) &= g(t+0) \quad \text{для } a < t < b. \end{aligned}$$

Эта функция, таким образом, непрерывна справа для $a < t < b$ и отличается от g на счетном множестве значений t , удовлетворяющих неравенству $a < t < b$. Поэтому на основании свойств интеграла Стильеса

$$\int_a^b x(t) dg_*(t) = \int_a^b x(t) dg(t).$$

Очевидно, далее,

$$\text{var } g_{* a < t < b} \leq \text{var } g_{a < t < b} = \|F\|. \quad (6)$$

С другой стороны,

$$|F(x)| = \left| \int_a^b x(t) dg_*(t) \right| \leq \text{var } g_{* a < t < b} \|x\|,$$

откуда

$$\|F\| \leq \text{var } g_{* a < t < b}. \quad (7)$$

Неравенства (6) и (7) влекут за собой

$$\|F\| = \text{var } g_{* a < t < b}.$$

Таким образом, функция g_* удовлетворяет всем условиям теоремы. Такая функция может быть только одна. В самом деле, допустим, что функции $g_1(t)$ и $g_2(t)$ удовлетворяют всем условиям теоремы и $g_1(t_0) \neq g_2(t_0)$. Тогда разность

$$h(t) = g_1(t) - g_2(t)$$

есть функция ограниченной вариации, непрерывная справа для $a < t < b$ и удовлетворяющая условиям

$$\begin{aligned} h(a) = 0, \quad \int_a^b x(t) dh(t) = 0 \quad \text{для всех } x \in C, \\ h(t_0) \neq 0, \quad t_0 > a. \end{aligned} \tag{8}$$

Но это невозможно, так как если $t_0 = b$, то для $x(t) = 1$

$$\int_a^b x(t) dh(t) = h(b) \neq 0,$$

и если $t_0 < b$, то в силу непрерывности справа функции h можно подобрать достаточно малое положительное δ такое, что

$$\operatorname{var}_{t_0 \leq t \leq t_0 + \delta} h < |h(t_0)|.$$

Тогда для непрерывной функции $x(t)$, определяемой условиями

$$x(t) = \begin{cases} 1 & \text{для } a \leq t \leq t_0, \\ \text{линейна} & \text{для } t_0 \leq t \leq t_0 + \delta, \\ 0 & \text{для } \delta + t_0 \leq t \leq b, \end{cases}$$

мы имели бы

$$\left| \int_a^b x(t) dh \right| = \left| \int_a^{t_0} x(t) dh + \int_{t_0}^{t_0 + \delta} x(t) dh \right| \geq |h(t_0)| - \operatorname{var}_{t_0 \leq t \leq t_0 + \delta} h > 0,$$

что противоречит (8).

Итак, первая часть теоремы доказана. Вторая часть (обратная) очевидна.

Пример. Интеграл $F(f) = \int_a^b K(t) f(t) dt$, где $K(t)$ — суммируемая, а f — непрерывная на сегменте $[a, b]$ функция, представляет собой линейный функционал, определенный в пространстве C непрерывных функций, определенных на $[a, b]$ с нормой

$$\|F\| = \int_a^b |K(t)| dt.$$

В этом нетрудно убедиться непосредственно или прибегая к теореме 2.1, если принять во внимание, что для всех $f \in C$

$$F(f) = \int_a^b f(t) dg(t),$$

где

$$g(t) = \int_a^t K(u) du,$$

а также, что

$$\operatorname{var}_{a \leq t \leq b} g = \int_a^b |K(t)| dt.$$

Пример 2. Пусть $a \leq t_0 < t_1 < \dots < t_n \leq b$ и $\alpha_0, \alpha_1, \alpha_2, \dots, \alpha_n$ — вещественные числа; тогда

$$F(f) = \sum_{i=0}^n \alpha_i f(t_i),$$

где $f \in C$, есть линейный функционал, определенный в C с нормой

$$\|F\| = \sum_{i=0}^n |\alpha_i|.$$

Его можно представить в виде интеграла Стильеса 20.4 (1), где $g(t)$ — функция, непрерывная справа на (a, b) , равная нулю для $t = a$, постоянная в каждом из интервалов (t_i, t_{i+1}) ($i = 0, 1, 2, \dots, n-1$), а в точках t_i терпит скачки, равные α_i , иначе говоря

$$\begin{aligned} g(t_0 + 0) - g(t_0) &= \alpha_0, \\ g(t_i + 0) - g(t_i - 0) &= \alpha_i \quad (i = 1, 2, \dots, n). \end{aligned}$$

§ 20.5. Линейный функционал в пространстве L интегрируемых функций

Теорема 1. *Всякому линейному функционалу F , определенному в пространстве L функций f , интегрируемых на $[a, b]$ по Лебегу, соответствует единственная с точностью до меры нуль измеримая и ограниченная на $[a, b]$ действительная функция $\alpha(t)$ такая, что*

$$F(f) = \int_a^b \alpha(t) f(t) dt \quad (1)$$

и (см. стр. 377, сноску)

$$\|F\| = \operatorname{vrai} \max_{a \leq t \leq b} |\alpha(t)|. \quad (2)$$

Доказательство. Определим функцию

$$G_t(u) = \begin{cases} 1, & a \leq u \leq t, \\ 0, & t \leq u \leq b \end{cases}$$

и положим $g(t) = F(G_t)$. Пусть $a \leq t < t' \leq b$ и

$$\varepsilon = \operatorname{sign} [g(t') - g(t)].$$

Тогда

$$|g(t') - g(t)| = \varepsilon \{g(t') - g(t)\} = \varepsilon F(G_{t'} - G_t) \leq \|F\| \|G_{t'} - G_t\|.$$

Но функция $G_{t'} - G_t$ равна единице на интервале (t, t') и нулю вне его, поэтому $\|G_{t'} - G_t\| = |t' - t|$, $|g(t') - g(t)| \leq \|F\| |t' - t|$.

Следовательно, $g(t)$ удовлетворяет на $[a, b]$ условию Липшица с константой $\|F\|$, что, как можно доказать, влечет за собой существование почти всюду на $[a, b]$ производной $g'(t) = \alpha(t)$ с

$$\text{vrai max}_{a < t < b} |\alpha(t)| \leq \|F\|. \quad (3)$$

Кроме этого, в силу того, что $F(G_a) = 0$,

$$g(t) = \int_a^t \alpha(u) du,$$

откуда

$$F(G_t) = g(t) = \int_a^b \alpha(u) G_t(u) du.$$

Если f есть ступенчатая функция, определенная на $[a, b]$, то она представляет собой некоторую конечную линейную комбинацию из функций G_t и потому

$$F(f) = \int_a^b \alpha(u) f(u) du.$$

Пусть теперь f — произвольная функция из L . Существует последовательность ступенчатых f_n ($n = 1, 2, \dots$), сходящаяся по норме к f , откуда

$$F(f) = \lim_{n \rightarrow \infty} F(f_n) = \lim_{n \rightarrow \infty} \int_a^b \alpha(u) f_n(u) du = \int_a^b \alpha(u) f(u) du,$$

что и требовалось доказать.

Из последнего равенства следует

$$|F(f)| \leq \text{vrai max}_{a < t < b} |\alpha(t)| \cdot \|f\|,$$

что вместе с (3) влечет (2).

Не может быть двух функций $\alpha(t)$ и $\alpha_1(t)$, удовлетворяющих условию теоремы и отличающихся на множестве положительной меры, потому что, полагая $\beta(t) = \alpha(t) - \alpha_1(t)$, мы имели бы, с одной стороны,

$$\int_a^b \beta(t) f(t) dt = 0$$

для всех $f \in L$, а с другой — для $f_*(t) = \text{sign } \beta(t)$

$$\int_a^b f(t) f_*(t) dt = \int_a^b \beta(t) \text{sign } \beta(t) dt = \int_a^b |\beta(t)| dt > 0.$$

§ 20.6. Линейный функционал в гильбертовом пространстве

Пусть H есть гильбертово пространство, т. е. линейное нормированное полное пространство, в котором введено скалярное произведение (φ, ψ) ($\varphi, \psi \in H$) с нормой

$$\|\varphi\|_H = (\varphi, \varphi)^{1/2}.$$

В данном случае считаем, что H есть сепарабельное пространство. В нем, таким образом, имеется счетная полная ортонормированная система элементов $\varphi_1, \varphi_2, \varphi_3, \dots$. H может быть комплексным или действительным.

Теорема 1. Для всякого линейного функционала $F = F(\varphi)$, определенного над H , существует единственный элемент $\psi \in H$ такой, что *)

$$F(\varphi) = (\varphi, \psi) \quad (\varphi \in H) \quad (1)$$

для всех $\varphi \in H$.

При этом имеет место равенство

$$\|F\| = \|\psi\|_H. \quad (2)$$

Доказательство. Произвольный элемент $\varphi \in H$ разложим в ряд Фурье по полной ортонормированной системе:

$$\varphi = \sum_{k=1}^{\infty} (\varphi, \varphi_k) \varphi_k.$$

Но тогда, учитывая непрерывность линейного функционала F , получим:

$$\begin{aligned} F(\varphi) &= \lim_{N \rightarrow \infty} F\left(\sum_{k=1}^N (\varphi, \varphi_k) \varphi_k\right) = \lim_{N \rightarrow \infty} \sum_{k=1}^N (\varphi, \varphi_k) F(\varphi_k) = \\ &= \sum_{k=1}^{\infty} c_k (\varphi, \varphi_k), \quad c_k = F(\varphi_k) \quad (k = 1, 2, \dots). \end{aligned} \quad (3)$$

Мы доказали, что заданный линейный функционал F может быть описан равенством

$$F(\varphi) = \sum_{k=1}^{\infty} c_k (\varphi, \varphi_k),$$

где числа c_k определяются равенствами (3).

Очевидно, справедливо также неравенство

$$\left| \sum_{k=1}^{\infty} c_k (\varphi, \varphi_k) \right| \leq \|F\| \|\varphi\|_H \quad (\varphi \in H). \quad (4)$$

Элемент $\varphi = \sum_{j=1}^N c_j \bar{\varphi}_j$ для любого натурального N принадлежит H . Подставив его выражение в (4), получим

$$\sum_{k=1}^N c_k \bar{c}_k \leq \|F\| \left(\sum_{k=1}^N |c_k|^2 \right)^{1/2}$$

Откуда

$$\sum_{k=1}^N |c_k|^2 \leq \|F\|^2$$

при любом N . Но тогда имеет место

$$\sum_{k=1}^{\infty} |c_k|^2 \leq \|F\|^2. \quad (5)$$

*) В комплексном H скалярное произведение (φ, ψ) есть линейный функционал по φ , но не есть линейный функционал по ψ , потому что он не однороден по ψ .

Но $|\bar{c}_k| = |c_k|$, поэтому справедливо также неравенство

$$\sum_{k=1}^{\infty} |\bar{c}_k|^2 \leq \|F\|, \quad (5')$$

откуда вытекает (см. § 14.6, теорема 4) существование элемента $\psi \in H$ такого, что

$$\psi = \sum_{k=1}^{\infty} \bar{c}_k \varphi_k,$$

где ряд справа сходится к ψ в смысле H .

При этом

$$\|\psi\|_H = \left(\sum_{k=1}^{\infty} |c_k|^2 \right)^{1/2}. \quad (6)$$

Теперь имеем для любого $\varphi \in H$

$$(\varphi, \psi) = \left(\varphi, \sum_{k=1}^{\infty} \bar{c}_k \varphi_k \right) = \sum_{k=1}^{\infty} c_k (\varphi, \varphi_k) = F(\varphi),$$

т. е. равенство (1).

Далее из (5) и (6) следует

$$\|\psi\|_H \leq \|F\|, \quad (7)$$

а из (1) следует

$$|F(\varphi)| = |(\varphi, \psi)| \leq \|\psi\|_H \|\varphi\|_H, \quad \|F\| \leq \|\psi\|_H. \quad (8)$$

Но тогда имеет место равенство (2).

Единственность элемента $\psi \in H$, для которого выполняется равенство (1) для всех $\varphi \in H$, вытекает из следующих соображений.

Если бы существовал еще один элемент $\psi_1 \in H$, для которого выполнялось бы равенство $F(\varphi) = (\varphi, \psi_1)$ для всех $\varphi \in H$, то для всех $\varphi \in H$ выполнялось бы равенство

$$(\varphi, \psi - \psi_1) = 0,$$

и в частности для $\varphi = \psi - \psi_1$

$$(\psi - \psi_1, \psi - \psi_1) = 0.$$

Но тогда $\psi - \psi_1 = 0$ или $\psi = \psi_1$.

ПРЕДМЕТНЫЙ УКАЗАТЕЛЬ

- Абсолютно непрерывная функция 396
 — сходящийся интеграл 418
 Аддитивность интеграла Лебега 360
 — — Римана 33
 — полная интеграла Лебега 365
 Амплитуды гармоника 187
 Аппроксимация функции из L_p непрерывной финитной 151
 — — из k кусочно постоянной 151
- Бапахово пространство 142
 Бернулли многочлен 210
 Бесконечномерное линейное множество 158
 Брауэра теорема 64
 Буняковского неравенство 147
 Бэта-функция 127
- Вейерштрасса теорема 125, 199, 229, 431
 Верхний интеграл Римана 29
 Верхняя интегральная сумма Лебега 350
 — — — Римана 27
 Вихрь (ротор) 81
 Внутренняя мера Жордана 13
 — — Лебега 338
 Второго рода криволинейный интеграл 78
- Гамма-функция 130
 Гармоника функция 186, 187
 Гаусса — Остроградского теорема 102
 Геометрическая интерпретация знака определителя 49
 Гёльдера неравенство 147
 Гиббса явление 211
 Гильбертово пространство 170
 Градиент функции 79
 Грина формула 87
- Двумерная мера 8
 Двойной интеграл Римана 8
 Дельта-функция 252
 Диаметр множества 7
 Дивергенция вектора 102
 Дирихле интеграл 189
 — сумма 188
 — ядро 189
- Дифференциальная форма 305
 — — (внешний дифференциал) 306
 Дифференциальный элемент ориентированной поверхности 95
 Дифференцирование гамма-функции 131
 — интеграл по параметру 113, 124
 — ряда Фурье 207
 Дифференцируемые многообразия 284
- Жорданова мера множества 13
- Замена переменных в интеграле Лебега 379
 — — в кратном интеграле 51 — 59
 — — в несобственном интеграле 66
 Замкнутость ортонормированной системы 170
- Измеримость функции 343
 — множества по Жордану 15, 20
 — — по Лебегу 338
 — по Лебегу пересечения 339
 — — — суммы 339
 Инвариантное свойство интеграла по многообразию 311, 314
 Интеграл абсолютно сходящийся 118
 — Дирихле 189
 — криволинейный второго рода 76
 — — первого рода 75
 — Лебега 350
 — на неограниченном множестве 387
 — Лебега — Стильеса 423
 — несобственный 115
 — по ориентированной плоской области 97
 — по поверхности первого рода 90
 — Римана верхний 29
 — — нижний 29
 — Римана — Стильеса 413
 — Стильеса 415
 — сходящийся равномерно 122, 134
 — Фурье 233, 259
 Интегрирование по параметру 123
 — ряда Фурье 207
 Интегрируемость модуля 39
 — непрерывной функции 33
 — произведения 39

- Интегрируемость суммы 39
— частного 39
- Квадратичное приближение 267
- Квадрируемое по Жордану множество 11, 18, 19
- Колмогорова пример 203
- Комплексная форма ряда Фурье 205, 219
- Косинус преобразования Фурье 239
- Коши неравенство 147
- Коэффициент Фурье 165, 186, 263, 278
- Край дифференцируемого многообразия 294
- Криволинейный интеграл второго рода 76
— — первого рода 75
- Кусочно постоянная функция 151
- Лежандра многочлены 230
- Лемма об осцилляции 193
- Линейно зависящая система 157
— — независимая система 157
— — — элементов 157
- Линейное множество 157
— нормированное пространство 142, 157
— — — полное 142
— — свойство интеграла Лебега 359
— — — Римана 39
- Линейный функционал над D (обобщенная функция) 403
— — над S 250
— — над S_* 278
- Липшица условие 197
- Лист Мёбиуса 291
- Логарифмический потенциал 135, 140
- Локально интегрируемая функция 239
— кусочно гладкая функция 240
- Мера Жордана 15, 408
— Жордана открытого ограниченного множества 334
— Лебега 333, 338
— Лебега замкнутого ограниченного множества 334
- Минковского неравенство 148
- Многомерная сумма Фейера 219
— — Фурье 218
- Многообразие, заданное параметрически 285
— ориентированное 291
— ориентируемое 291
- Многочлены Бернулли 240
— Лежандра 230
— Чебышева 228
- Множество измеримое по Жордану 15
— — по Лебегу 338
— лебеговой меры нуль 34
— линейное бесконечномерное 158
— плотное 159
— полное 159
- Независимость криволинейного интеграла первого рода от ориентации кривой 7
— — — — от ориентации поверхности 91
- Неполнота L'_p 406
- Непрерывность кратного интеграла по параметру 47
— равномерно сходящегося интеграла 123
- Непрерывные операции 63
- Неравенство Буняковского 147
— Гёльдера 147
— Коши 147
— Парсеваля 167
- Неравномерно сходящийся интеграл 125
- Несобственные интегралы 66, 73, 115
- Нижний интеграл Римана 29
- Нижняя интегральная сумма Лебега 350
— — — Римана 27
— ступенчатая функция 354
- Норма L' 144
— L'_p 144
— L_p 144
- Носитель функции 151
— — компактный 151
- Ньютонов потенциал 135
- Обобщенная производная по Соболеву 390
— функция над D 403
— — над S 250
— — над S_* 278
— — $P \cdot \frac{1}{x}$ 253
- Обобщенное неравенство Минковского 321
- Обобщенные периодические функции 277
- Обратное преобразование Фурье 240
- Объем 9
- Объемный потенциал 135, 140
- Ограниченность интегрируемой по Риману функции 36
- Операция интегрирования по Риману 10
- Описание поверхности 68, 69, 285

- Определенный интеграл Римана 10
 Ориентация плоской области 86
 — поверхности 93
 Ориентированное многообразие 291
 Ориентируемое многообразие 291
 Ортогонализация 175
 Ортогональная система элементов 164
 Ортонормированная система элементов 164
 — — — замкнутая 176
 — — — полная 168
 Особенности интеграла 116
 Оценка остатка ряда Фурье 210, 225

 Парсеваля неравенство 167
 — равенство 167
 Планшереля теорема 272
 Площадь в полярных координатах 59
 — поверхности 68
 — — тора 73
 — — шара 73
 Поверхностный интеграл первого рода 90
 Повторное интегрирование 41
 Повторный интеграл Фурье 240
 Полигональная функция 159
 Полная аддитивность интеграла Лебега 365
 — система в пространстве 159
 Полное линейное нормированное пространство 142
 Полнота системы тригонометрических функций 197, 221
 Полярные координаты в пространстве 61, 119
 — — на плоскости 19, 59
 Потенциал логарифмический 135, 140
 — объемный 135, 140
 — простого слоя 135, 141
 Потенциальная функция вектора 79
 Поток вектора через ориентированную поверхность 99
 Правило согласования ориентаций 301
 Преобразование переменных в дифференциальной форме 307
 — Фурье 239
 — — обратное 240, 256
 — — прямое 240, 256
 Приближение в L'_p непрерывными функциями 151
 — в L' непрерывными кусочно постоянными функциями 151
 Признак Вейерштрасса равномерной сходимости несобственного интеграла 125

 Пример Колмогорова 203
 — неизмеримого по Жордану множества 17
 Продолжение функции в метрике C 431
 Произведение дифференциальных форм 306
 Производная по Соболеву 244
 — преобразования Фурье 244
 Пространство Банаха 142
 — полное 142
 — сепарабельное 159
 — C 142
 — D' 403
 — $L'(L)$ 144
 — $L'_p(L_p)$ 144
 — $L'_2(L_2)$ 148, 178
 — l_p 144
 — S 245
 — S' 250
 — C_* , $L'^*_p(L^*_p)$ 185
 Процесс ортогонализации системы элементов 175
 Пуассона интеграл 134

 Равенство Парсеваля 167
 Равномерная сходимость интеграла Фурье 234
 — — несобственного интеграла 122
 — — ряда Фурье 199
 Разбиение единицы 330
 Разность дифференциальных форм 306
 — элементарных фигур 12
 Ротор вектора 81, 100
 Ряд Фурье 165, 182, 185
 — — в комплексной форме 205, 219
 — — многомерный 218
 — — расходящийся всюду 203

 Свертка 249, 282, 327
 Сепарабельное пространство 159
 Синус-преобразование Фурье 241
 Система элементов ортогональная 164
 — — полная 159, 180
 Скалярное произведение 149
 Согласованность ориентаций 281
 Спектр функции 186
 Стильеса интеграл 415
 Стокса формула 109, 315
 Ступенчатая функция 267
 Сумма Дирихле 188
 — дифференциальных форм 306
 — Фейера 215
 — Фурье 188
 — элементарных фигур 12
 Сходимость средне квадратическая 150

- Сходимость по мере 348
 — простого интеграла Фурье 238
 — равномерная несобственного интеграла 122
- Теорема Брауэра 64
 — Вейерштрасса 125, 229, 433
 — Гаусса — Остроградского 102
 — Лебега 34, 418
 — о полноте $L_p(E)$ 377
 — основная (для кратного интеграла) 29
 — о среднем (интегральная) 40
 — Планшереля 272
 — Фубини 370, 389
- Трехмерные множества, измеримые по Жордану 20
- Тригонометрический полином 184
 — ряд 190
- Тройной интеграл Римана 10
- Усреднения по Соболеву 323
- Фаза гармоник 187
- Фейера сумма 215
- Фигура 11
- Формула Грина 87
 — для остатка Фурье 191
 — Стокса 109, 315
- Фубини теорема 370, 389
- Функция абсолютно непрерывная 396
 — бэра 127
 — гамма 130
 — измеримая 343
- Функция интегрируемая по Лебегу 351
 — интегрируемая по Риману 26, 349
 — кусочно постоянная 151
 — локально абсолютно непрерывная 397
 — кусочно гладкая 240
 — периодическая 182
 — полигональная 159
 — ступенчатая 351
 — суммируемая 352
 — финитная 151
 — Хевисайда 253
 — $\delta(x)$ 252
- Фурье интеграл 233
 — коэффициент 165, 186
 — преобразование 239
 — ряд 182, 185
 — (частичная) сумма 189
- Цилиндрические координаты 63
- Циркуляция вектора 78
- Частичная сумма Фурье 189
- Частота гармоник 187
- Чебышева многочлен 226
- Член ряда Фурье 186
- Элемент нормальный 164
 — (поверхности) дифференциальный 72
- Элементарная фигура 11
- Явление Гиббса 188, 211
- Ядро Дирихле 189
 — Фейера 216

Сергей Михайлович Никольский

КУРС МАТЕМАТИЧЕСКОГО АНАЛИЗА

Том II

Редактор М. М. Горячая

Технический редактор Л. В. Лихачева

Корректоры Е. В. Сидоркина, В. П. Сорокина

ИБ № 11784

Сдано в набор 15.12.82. Подписано к печати 13.09.83.
 Формат 60×90^{1/16}. Бумага тип. № 3. Обыкновенная гарнитура. Высокая печать. Условн. печ. л. 28. Уч.-изд. л. 29,6.
 Тираж 40 000 экз. Заказ № 520. Цена 1 р. 30 к.

Издательство «Наука»

Главная редакция физико-математической литературы
 117071, Москва, В-71, Ленинский проспект, 15

4-я типография издательства «Наука».

630077, Новосибирск, 77, ул. Станиславского, 25