

1. Теорема о неявной функции, заданной одним уравнением. Теорема о системе неявных функций (без доказательства).

Теорема 18.1. Пусть функция двух переменных $F(x, y)$ непрерывно дифференцируема в некоторой окрестности точки (x_0, y_0) , причём $F(x_0, y_0) = 0$, а $F'_y(x_0, y_0) \neq 0$. Тогда существует прямоугольник $\Pi = \{(x, y) \in \mathbb{R}^2 : x_0 - a < x < x_0 + a, y_0 - b < y < y_0 + b\}$, в котором уравнение $F(x, y) = 0$ равносильно некоторому уравнению вида $y = f(x)$. Функция f непрерывно дифференцируема на $(x_0 - a; x_0 + a)$, причём на этом интервале

$$f'(x) = -\frac{F'_x(x, f(x))}{F'_y(x, f(x))}. \quad (18.2)$$

□ Пусть для определённости $F'_y(x_0, y_0) > 0$ (иначе сначала докажем теорему для функции $-F$). Напомним, что функция F непрерывно дифференцируема в $U_\delta(x_0, y_0)$, $\delta > 0$. Так как F'_y непрерывна в точке (x_0, y_0) , то, по лемме о сохранении знака, найдётся окрестность точки (x_0, y_0) , в которой $F'_y(x, y) > 0$. Эта окрестность является кругом радиуса δ_1 с центром в точке (x_0, y_0) , поэтому она содержит некоторый замкнутый прямоугольник

$$\bar{\Pi} = \{(x, y) \in \mathbb{R}^2 : x_0 - a_1 \leq x \leq x_0 + a_1, y_0 - b \leq y \leq y_0 + b\}$$

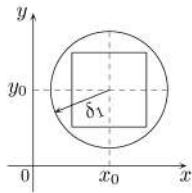


Рис. 18.1

(например, квадрат со стороной меньшей, чем $\delta_1\sqrt{2}$ (см. рис. 18.1)). Поэтому $F'_y(x, y) > 0$ во всех точках $\bar{\Pi}$.

Рассмотрим функцию одной переменной $\psi(y) = F(x_0, y)$, $y_0 - b \leq y \leq y_0 + b$. Из условия следует, что эта функция непрерывна на $[y_0 - b; y_0 + b]$ и $\psi'(y) > 0$ на $[y_0 - b; y_0 + b]$, поэтому функция ψ строго возрастает на $[y_0 - b; y_0 + b]$. Так как $\psi(y_0) = 0$,

то $\psi(y_0 - b) < 0$, $\psi(y_0 + b) > 0$. Значит, $F(x_0, y_0 - b) < 0$, $F(x_0, y_0 + b) > 0$. По лемме о сохранении знака

$$\exists a \in (0; a_1) : \forall x \in [x_0 - a; x_0 + a] \rightarrow (F(x, y_0 - b) < 0) \wedge (F(x, y_0 + b) > 0)$$

(см. рис. 18.2).

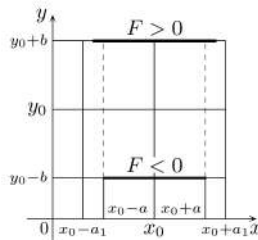


Рис. 18.2

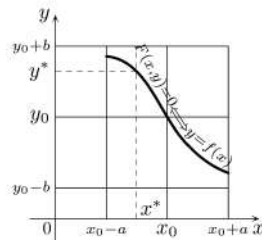


Рис. 18.3

Рассмотрим произвольную точку $x^* \in [x_0 - a; x_0 + a]$. Для непрерывной функции одной переменной $\varphi(y) = F(x^*, y)$ выполняются неравенства $\varphi(y_0 - b) < 0$, $\varphi(y_0 + b) > 0$. Следовательно, по теореме Больцано-Коши 3.13, $\exists y^* \in (y_0 - b; y_0 + b)$: $\varphi(y^*) = 0$, т.е. $F(x^*, y^*) = 0$. Так как $\varphi'(y) = F'_y(x^*, y) > 0$, то функция φ строго возрастает на $[y_0 - b; y_0 + b]$ и не может обращаться в нуль более чем в одной точке. Итак, для любого $x^* \in [x_0 - a; x_0 + a]$ существует единственное значение $y^* \in [y_0 - b; y_0 + b]$ такое, что $F(x^*, y^*) = 0$. Таким образом, определена функция $y^* = f(x^*)$, и на замкнутом прямоугольнике $\bar{\Pi} = \{(x, y) \in \mathbb{R}^2 : x_0 - a \leq x \leq x_0 + a, y_0 - b \leq y \leq y_0 + b\}$ уравнение $F(x, y) = 0$ равносильно уравнению $y = f(x)$ (см. рис. 18.3); в частности, это верно на открытом прямоугольнике

$$\Pi = \{(x, y) \in \mathbb{R}^2 : x_0 - a < x < x_0 + a, y_0 - b < y < y_0 + b\}.$$

Докажем, что функция f непрерывно дифференцируема на интервале $(x_0 - a; x_0 + a)$. Так как функция F'_y непрерывна на компакте $\bar{\Pi}$, то она достигает на $\bar{\Pi}$ своей точной нижней грани:

$$\alpha = \inf_{\bar{\Pi}} F'_y(x, y) = F'_y(\tilde{x}, \tilde{y}) > 0, \quad \text{где } (\tilde{x}, \tilde{y}) \in \bar{\Pi}, \quad \text{т.е.}$$

$F'_y(x, y) \geq \alpha > 0$ при всех $(x, y) \in \bar{\Pi}$. Так как функция F'_x непрерывна на компакте $\bar{\Pi}$, то она ограничена на нём, т.е. $|F'_x(x, y)| \leq \beta$ при всех $(x, y) \in \bar{\Pi}$.

Пусть $(x, y) \in \Pi$, причём $F(x, y) = 0$; значит, $y = f(x)$. Если Δx — приращение аргумента x такое, что $x + \Delta x \in (x_0 - a; x_0 + a)$, а Δy — соответствующее ему приращение функции $f(x)$, то $F(x + \Delta x, y + \Delta y) = 0$. По теореме Лагранжа для функций двух переменных (следствие из теоремы 10.8 при $n = 2$) имеем

$$\begin{aligned} 0 &= F(x + \Delta x, y + \Delta y) - F(x, y) = \\ &= F'_x(x + \xi \Delta x, y + \xi \Delta y) \cdot \Delta x + F'_y(x + \xi \Delta x, y + \xi \Delta y) \cdot \Delta y, \quad \text{т.е.} \\ \frac{\Delta y}{\Delta x} &= -\frac{F'_x(x + \xi \Delta x, y + \xi \Delta y)}{F'_y(x + \xi \Delta x, y + \xi \Delta y)}, \quad 0 < \xi < 1. \end{aligned}$$

Следовательно, $\left| \frac{\Delta y}{\Delta x} \right| \leq \frac{\beta}{\alpha} = M$, т.е. $|\Delta y| \leq M|\Delta x|$. Поэтому

$$\forall \varepsilon > 0 \rightarrow \exists \delta = \frac{\varepsilon}{M} > 0 :$$

$$\forall x, x + \Delta x \in (x_0 - a; x_0 + a), |\Delta x| < \delta \rightarrow |f(x + \Delta x) - f(x)| < \varepsilon,$$

и функция f равномерно непрерывна на интервале $(x_0 - a; x_0 + a)$; во всяком случае, $\lim_{\Delta x \rightarrow 0} \Delta y = 0$.

Далее, $\xi = \xi(\Delta x, \Delta y)$, где $\Delta y = f(x + \Delta x) - f(x) = \Delta y(\Delta x)$. Рассмотрим функции $\tilde{x}(\Delta x) = x + \xi \Delta x$, $\tilde{y}(\Delta x) = y + \xi \Delta y$; $\lim_{\Delta x \rightarrow 0} \tilde{x}(\Delta x) = x$, $\lim_{\Delta x \rightarrow 0} \tilde{y}(\Delta x) = y = f(x)$. Доопределив $\tilde{x}(0) = x$, $\tilde{y}(0) = f(x)$, получим функции, непрерывные в точке $\Delta x = 0$. Тогда по теореме 9.5 о непрерывности суперпозиции непрерывных функций (внешняя — двух переменных, внутренняя — одной переменной)

$$\lim_{\Delta x \rightarrow 0} \frac{\Delta y}{\Delta x} = -\frac{F'_x(x, f(x))}{F'_y(x, f(x))}.$$

Поскольку $F'_y \neq 0$ на Π , то при всех $x \in (x_0 - a; x_0 + a)$ существует $f'(x)$ и выполняется равенство (18.2); ясно, что функция f' непрерывна на $(x_0 - a; x_0 + a)$. ■

Пример 18.1. Пусть $F(x, y) = x^2 + y^2 - 1$; графиком уравнения $F(x, y) = 0$ является окружность. Так как $F'_y = 2y \neq 0$ во всех точках окружности, кроме точек $(1, 0)$ и $(-1, 0)$, то для каждой такой точки существует окрестность в виде прямоугольника, пересечение окружности с которой является графиком некоторой функции $y = f(x)$ (см. рис. 18.4); об этом говорилось перед формулировкой теоремы 18.1, теорема подтвердила эти выводы. При этом $f'(x) = -\frac{F'_x}{F'_y} = -\frac{x}{y}$ (см. также пример 4.9).

Пример 18.2. Пусть $F(x, y) = x + \sin x - 2y - \sin y$. Но $F'_y = -2 - \cos y < 0$ всюду, поэтому для любой точки, координаты которой удовлетворяют уравнению $x + \sin x = 2y + \sin y$, существует окрестность в виде прямоугольника такая, что пересечение графика уравнения с этой окрестностью является графиком некоторой функции $y = f(x)$. На самом деле уравнение $F(x, y) = 0$ задаёт непрерывно дифференцируемую на всей числовой прямой функцию $y = f(x)$. В самом деле, $\lim_{y \rightarrow +\infty} (2y + \sin y) = +\infty$, а $\lim_{y \rightarrow -\infty} (2y + \sin y) = -\infty$, поэтому

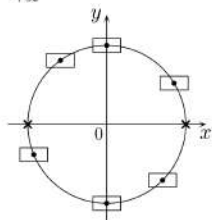


Рис. 18.4

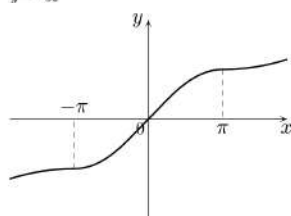


Рис. 18.5

множеством значений непрерывной функции $\varphi(y) = 2y + \sin y$ является неограниченный сверху и снизу промежуток, т.е. вся числовая прямая. Поэтому при любом x существует значение y такое, что $x + \sin x = 2y + \sin y$. Так как $\varphi'(y) = 2 + \cos y > 0$, то функция φ строго возрастает, и это значение y единственно. Итак, уравнение $F(x, y) = 0$ задаёт однозначную функцию $y = f(x)$ на всей числовой прямой (см. рис. 18.5). По теореме 18.1 она непрерывно дифференцируема в каждой точке, и $f'(x) = -\frac{F'_x}{F'_y} = \frac{1 + \cos x}{2 + \cos y}$. Функция f не может быть выражена через элементарные функции (в отличие от примера 18.1, где верхняя и нижняя полуокружности задаются в отдельности уравнениями $y = \sqrt{1 - x^2}$ и $y = -\sqrt{1 - x^2}$, $x \in [-1; 1]$).

Теорема 18.2. Пусть функция $n+1$ переменной $F(x_1, \dots, x_n, y)$ непрерывно дифференцируема в некоторой окрестности точки $(x_1^0, \dots, x_n^0, y^0)$, причём $F(x_1^0, \dots, x_n^0, y^0) = 0$, а $F'_y(x_1^0, \dots, x_n^0, y^0) \neq 0$. Тогда существует параллелепипед в \mathbb{R}^{n+1}

$$\Pi = \{(x_1, \dots, x_n, y) : x_i^0 - a_i < x_i < x_i^0 + a_i, i = 1, \dots, n; \\ y^0 - b < y < y^0 + b\},$$

в котором уравнение $F(x_1, \dots, x_n, y) = 0$ равносильно некоторому уравнению вида $y = f(x_1, \dots, x_n)$. Функция f непре-

□ Доказательство существования параллелепипеда, в котором $F(x_1, \dots, x_n, y) = 0 \iff y = f(x_1, \dots, x_n)$, повторяет соответствующую часть доказательства теоремы 18.1, если считать x_0 и x точками \mathbb{R}^n . При применении леммы о сохранении знака нужно заметить, что для сферической окрестности точки \mathbb{R}^{n+1} или \mathbb{R}^n существует замкнутый параллелепипед соответствующей размерности с центром в данной точке, целиком лежащий в данной окрестности. Таковым является, например, куб с ребром, меньшим, чем $2 \frac{R}{\sqrt{n+1}}$ (или $2 \frac{R}{\sqrt{n}}$), где R — радиус окрестности (в двумерном случае это очевидно из рис. 18.1).

Доказательство непрерывной дифференцируемости функции $y = f(x_1, \dots, x_n)$ в Π' несколько усложняется. Аналогично доказательству теоремы 18.1, для всех $(x_1, x_2, \dots, x_n, y) \in \Pi$

$$F'_y \geq \alpha > 0; \quad |F'_{x_i}| \leq \beta_i, \quad i = 1, \dots, n.$$

Пусть $(x_1, \dots, x_n, y) \in \Pi$, причём $F(x_1, \dots, x_n, y) = 0$; значит, $y = f(x_1, \dots, x_n)$. Если $\Delta x_1, \dots, \Delta x_n$ — приращения аргументов x_1, \dots, x_n такие, что $(x_1 + \Delta x_1, \dots, x_n + \Delta x_n) \in \Pi'$, а Δy — соответствующее им приращение функции $f(x_1, \dots, x_n)$, то $F(x_1 + \Delta x_1, \dots, x_n + \Delta x_n, y + \Delta y) = 0$. По теореме Лагранжа для функций нескольких переменных имеем

$$0 = F(x_1 + \Delta x_1, \dots, x_n + \Delta x_n, y + \Delta y) - F(x_1, \dots, x_n, y) = \\ = F'_{x_1}(x_1 + \xi \Delta x_1, \dots, x_n + \xi \Delta x_n, y + \xi \Delta y) \cdot \Delta x_1 + \\ + \dots + F'_{x_n}(x_1 + \xi \Delta x_1, \dots, x_n + \xi \Delta x_n, y + \xi \Delta y) \cdot \Delta x_n + \\ + F'_y(x_1 + \xi \Delta x_1, \dots, x_n + \xi \Delta x_n, y + \xi \Delta y) \cdot \Delta y, \quad 0 < \xi < 1.$$

Пусть $\rho = \sqrt{(\Delta x_1)^2 + \dots + (\Delta x_n)^2}$. Тогда $|\Delta x_i| \leq \rho, i = 1, \dots, n$, и $|\Delta y| \leq \frac{\beta_1 + \dots + \beta_n}{\alpha} \rho = M \rho$. Аналогично доказательству теоремы 18.1 функция f равномерно непрерывна на параллелепипеде Π' . Далее, для приращений аргументов таких, что $\Delta x_2 = \dots = \Delta x_n = 0$, имеем

$$\frac{\Delta y}{\Delta x_1} = - \frac{F'_{x_1}(x_1 + \xi \Delta x_1, x_2, \dots, x_n, y + \xi \Delta y)}{F'_y(x_1 + \xi \Delta x_1, x_2, \dots, x_n, y + \xi \Delta y)},$$

и, как в доказательстве теоремы 18.1, существует

$$\frac{\partial f}{\partial x_1} = - \frac{F'_{x_1}(x_1, \dots, x_n, f(x_1, \dots, x_n))}{F'_y(x_1, \dots, x_n, f(x_1, \dots, x_n))},$$

непрерывная на Π' . Такое же рассуждение проводится для частных производных по другим переменным. ■

Теорема 18.3 (о системе неявных функций). Пусть функции $n + m$ переменных $F_j(x_1, \dots, x_n, y_1, \dots, y_m), j = 1, \dots, m$, непрерывно дифференцируемы в некоторой окрестности точки $(x_1^0, \dots, x_n^0, y_1^0, \dots, y_m^0)$, причём $F_j(x_1^0, \dots, x_n^0, y_1^0, \dots, y_m^0) = 0, j = 1, \dots, m$, а

$$\frac{D(F_1, \dots, F_m)}{D(y_1, \dots, y_m)} \Big|_{(x_1^0, \dots, x_n^0, y_1^0, \dots, y_m^0)} \neq 0.$$

Тогда существует параллелепипед в \mathbb{R}^{n+m}

$$\Pi = \{(x_1, \dots, x_n, y_1, \dots, y_m) : x_i^0 - a_i < x_i < x_i^0 + a_i, \\ i = 1, \dots, n; \quad y_j^0 - b_j < y_j < y_j^0 + b_j, j = 1, \dots, m\},$$

в котором система уравнений

$$F_j(x_1, \dots, x_n, y_1, \dots, y_m) = 0, \quad j = 1, \dots, m, \quad (18.3)$$

равносильна системе вида

$$y_j = f_j(x_1, \dots, x_n), \quad j = 1, \dots, m, \quad (18.4)$$

причём функции $f_j, j = 1, \dots, m$, непрерывно дифференцируемы в параллелепипеде

$$\Pi' = \{(x_1, \dots, x_n) \in \mathbb{R}^n : x_i^0 - a_i < x_i < x_i^0 + a_i, i = 1, \dots, n\}.$$

2. Необходимые условия локального экстремума, достаточные условия локального экстремума.

Теорема 18.5 (необходимое условие точки локального экстремума). Если функция f дифференцируема в точке локального экстремума x^0 , то x^0 — стационарная точка f .

□ Зафиксируем $i = 1, \dots, n$. Если $x^0 = (x_1^0, \dots, x_n^0)$ — точка локального экстремума функции $f(x_1, \dots, x_n)$, то x_i^0 — точка локального экстремума того же характера для функции одной переменной $\varphi(x_i) = f(x_1^0, \dots, x_{i-1}^0, x_i, x_{i+1}^0, \dots, x_n^0)$, где все переменные, кроме x_i , зафиксированы. Тогда $\varphi'(x_i^0) = 0$, т.е. $\frac{\partial f}{\partial x_i}(x_1^0, \dots, x_i^0, \dots, x_n^0) = 0$. Это верно для всех $i = 1, \dots, n$, поэтому x^0 — стационарная точка. ■

Напомним, что квадратичной формой от вектора $x = (x_1, \dots, x_n)^T$ называется числовая функция

$$K(x) = K(x_1, \dots, x_n) = \sum_{i=1}^n b_{ii}x_i^2 + 2 \sum_{\substack{i,j=1 \\ i < j}}^n b_{ij}x_i x_j,$$

где $(b_{ij})_{i,j=1}^n$ — симметричная квадратная матрица ($b_{ij} = b_{ji}$, $i, j = 1, \dots, n$, $b_{ij} \in \mathbb{R}$). Если $\alpha \in \mathbb{R}$, то $K(\alpha x) = \alpha^2 K(x)$. Квадратичная форма называется:

- 1) положительно определённой, если $\forall x \neq 0 \rightarrow K(x) > 0$;
- 2) отрицательно определённой, если $\forall x \neq 0 \rightarrow K(x) < 0$;
- 3) неопределённой, если $\exists x', x'' : K(x') > 0, K(x'') < 0$;
- 4) положительно полуопределённой, если $\forall x \rightarrow K(x) \geq 0$, но $\exists x \neq 0 : K(x) = 0$;
- 5) отрицательно полуопределённой, если $\forall x \rightarrow K(x) \leq 0$, но $\exists x \neq 0 : K(x) = 0$.

Теорема 18.6 (достаточные условия точки локального экстремума). Пусть функция f дважды непрерывно дифференцируема в некоторой окрестности стационарной точки x^0 . Тогда:

- 1) если $d^2 f(x^0)$ — положительно определённая квадратичная форма, то x^0 — точка строгого локального минимума;
- 2) если $d^2 f(x^0)$ — отрицательно определённая квадратичная форма, то x^0 — точка строгого локального максимума;
- 3) если $d^2 f(x^0)$ — неопределённая квадратичная форма, то x^0 не является точкой локального экстремума.

Лемма 18.4. Если квадратичная форма $K(x)$ положительно определена, то $\exists C > 0 : \forall x \rightarrow K(x) \geq C|x|^2$, где $|x| = \sqrt{x_1^2 + \dots + x_n^2}$. Если квадратичная форма $K(x)$ отрицательно определена, то $\exists C > 0 : \forall x \rightarrow K(x) \leq -C|x|^2$.

□ Доказательство достаточно провести для положительно определённой квадратичной формы, затем заменить $K(x)$ на $-K(x)$. Отметим, что квадратичную форму можно рассматривать на \mathbb{R}^n как на точечном пространстве (не обязательно на векторном). Значение $K(x)$ в точке x — это значение её на векторе с соответствующими координатами.

Рассмотрим положительно определённую квадратичную форму K на единичной сфере $S = \{x \in \mathbb{R}^n : |x| = 1\}$. Это множество является компактом (замкнуто и ограничено), поэтому K достигает на S своей точной нижней грани C . Так как $K(x) > 0$ на S , то $C > 0$. Итак, $\forall x \in S \rightarrow K(x) \geq C > 0$. Пусть теперь $x \neq 0$ — любая точка из \mathbb{R}^n . Тогда $z = \frac{x}{|x|} \in S$, поэтому $K(z) \geq C$. Но $x = |x|z$, значит, $K(x) = |x|^2 K(z) \geq C|x|^2$. При $x = 0$ последнее неравенство очевидно. ■

□ 1) Применим формулу Тейлора для функций n переменных с остаточным членом в форме Пеано (теорема 10.10). Так как $f \in C^2(U_\delta(x^0))$, то

$$f(x) = f(x^0) + df(x^0) + \frac{1}{2} d^2 f(x^0) + o(\rho^2),$$

$$(dx_1, \dots, dx_n) \rightarrow (0, \dots, 0),$$

$$\rho = \sqrt{dx_1^2 + \dots + dx_n^2}, \quad dx_i = \Delta x_i = x_i - x_i^0, \quad i = 1, \dots, n,$$

$$\vec{dx} = (dx_1, \dots, dx_n)^T, \quad \rho^2 = |\vec{dx}|^2,$$

$$o(\rho^2) = \varepsilon(dx_1, \dots, dx_n) |\vec{dx}|^2,$$

где $\lim_{\substack{dx_1 \rightarrow 0 \\ \dots \\ dx_n \rightarrow 0}} \varepsilon(dx_1, \dots, dx_n) = 0$. В стационарной точке $df(x^0) = 0$, поэтому

$$\Delta f(x^0) = f(x) - f(x^0) = \frac{1}{2} d^2 f(x^0) + \varepsilon(dx_1, \dots, dx_n) |\vec{dx}|^2.$$

Если $d^2 f(x^0)$ — положительно определённая квадратичная форма от вектора \vec{dx} , то по лемме 18.4 $d^2 f(x^0) \geq C|\vec{dx}|^2$. Тогда $\Delta f(x^0) \geq \left(\frac{C}{2} + \varepsilon(dx_1, \dots, dx_n)\right) |\vec{dx}|^2$. Так как $\lim \varepsilon(dx_1, \dots, dx_n) = 0$ при $dx_1 \rightarrow 0, \dots, dx_n \rightarrow 0$, то

$$\exists \delta > 0 : \forall \vec{dx}, \quad 0 < |\vec{dx}| < \delta \rightarrow \frac{C}{2} + \varepsilon(dx_1, \dots, dx_n) > 0.$$

Значит, $\forall x \in \tilde{U}_\delta(x^0)$ выполняется неравенство $\Delta f(x^0) > 0$, т.е. $f(x) > f(x^0)$. Поэтому x^0 — точка строгого локального минимума.

2) Доказывается аналогично.

3) Пусть теперь $K(\vec{dx}) = d^2 f(x^0)$ — неопределённая квадратичная форма. Тогда существует вектор $\vec{z} \neq \vec{0}$ такой, что $K(\vec{z}) > 0$. Рассмотрим всевозможные векторы вида $dx = \lambda \vec{z}$, $\lambda > 0$ (приращения, сонаправленные с \vec{z}). Получим

$$d^2 f(x^0) = K(\vec{dx}) = K(\lambda \vec{z}) = \lambda^2 K(\vec{z}) = \lambda^2 \beta |\vec{z}|^2,$$

где $\beta = \frac{K(\vec{z})}{|\vec{z}|^2}$ — фиксированное положительное число, так как \vec{z} — фиксированный вектор. В соответствующей точке $x = x^0 + \lambda \vec{z}$ (вектор $\lambda \vec{z}$ отложен из точки x^0):

$$\Delta f(x^0) = f(x) - f(x^0) = \frac{1}{2} d^2 f(x^0) + \varepsilon(dx_1, \dots, dx_n) \cdot |\vec{dx}|^2 =$$

$$= \frac{\lambda^2 \beta |\vec{z}|^2}{2} + \varepsilon(\lambda z_1, \dots, \lambda z_n) \cdot \lambda^2 |\vec{z}|^2 = \lambda^2 |\vec{z}|^2 \left(\frac{\beta}{2} + \varepsilon(\lambda z_1, \dots, \lambda z_n) \right).$$

Так как $\lim \varepsilon(dx_1, \dots, dx_n) = 0$ при $dx_1 \rightarrow 0, \dots, dx_n \rightarrow 0$, то

$$\exists \delta > 0 : \forall \vec{dx}, \quad 0 < |\vec{dx}| < \delta \rightarrow \frac{\beta}{2} + \varepsilon(dx_1, \dots, dx_n) > 0.$$

Векторы вида $\vec{dx} = \lambda \vec{z}$ удовлетворяют условию $0 < |\vec{dx}| < \delta$ при $0 < \lambda < \frac{\delta}{|\vec{z}|}$; для них $\Delta f(x^0) > 0$. Значит, найдутся сколь угодно малые по модулю векторы \vec{dx} такие, что $f(x) > f(x^0)$.

Аналогично, из существования вектора $\vec{z}^* \neq \vec{0}$ такого, что $K(\vec{z}^*) < 0$, следует, что существуют сколь угодно малые по модулю векторы \vec{dx} такие, что $f(x) < f(x^0)$. Точка x^0 не является точкой локального экстремума. ■

3. Условный экстремум. Метод Лагранжа нахождения точек условного экстремума: необходимые условия, достаточные условия.

Функцию n переменных $f(x) = f(x_1, \dots, x_n)$ считаем определённой в некоторой окрестности точки $x^0 = (x_1^0, \dots, x_n^0)$. При этом значения переменных x_1, \dots, x_n не являются произвольными; считаем, что на них наложены дополнительные ограничения:

$$\varphi_1(x_1, \dots, x_n) = 0, \dots, \varphi_m(x_1, \dots, x_n) = 0, \quad m < n \quad (18.13)$$

— так называемые условия связи.

Определение 18.6. Точка x^0 , координаты которой удовлетворяют уравнениям (18.13), называется точкой условного (относительного) строгого максимума функции f при выполнении условий (18.13), если найдётся $\delta > 0$ такое, что для всех $x \in \tilde{U}_\delta(x^0)$, удовлетворяющих этим условиям, выполняется неравенство $f(x) < f(x^0)$. Аналогично определяются точки условного строгого минимума, нестрогого максимума и минимума.

На практике такое явное разрешение условий связи с выражением одних переменных через другие далеко не всегда осуществимо. В общем случае рассматривается функция Лагранжа:

$$L(x) = f(x) + \lambda_1 \varphi_1(x) + \dots + \lambda_m \varphi_m(x), \quad \lambda_1, \dots, \lambda_m \in \mathbb{R},$$

т.е. $L(x_1, \dots, x_n) = f(x_1, \dots, x_n) + \lambda_1 \varphi_1(x_1, \dots, x_n) + \dots + \lambda_m \varphi_m(x_1, \dots, x_n)$.

Так как при всех $\lambda_1, \dots, \lambda_m \in \mathbb{R}$ при выполнении условий связи $L(x) = f(x)$, то условные экстремумы функции Лагранжа совпадают с условными экстремумами f при любых λ_i , $i = 1, \dots, m$. Оказывается, что можно подобрать числа $\lambda_1, \dots, \lambda_m$ так, что условные экстремумы f совпадут с обычными локальными экстремумами L .

Теорема 18.7 (необходимое условие относительного экстремума). Пусть функции f и φ_i , $i = 1, \dots, m$ ($m < n$), непрерывно дифференцируемы в некоторой окрестности точки $x^0 \in \mathbb{R}^n$, причём в точке x^0 ранг матрицы Якоби

$$\begin{pmatrix} \frac{\partial \varphi_1}{\partial x_1} & \dots & \frac{\partial \varphi_1}{\partial x_n} \\ \vdots & \ddots & \vdots \\ \frac{\partial \varphi_m}{\partial x_1} & \dots & \frac{\partial \varphi_m}{\partial x_n} \end{pmatrix}$$

равен m . Пусть далее x^0 — точка относительного экстремума функции f при выполнении условий связи $\varphi_1(x) = 0, \dots, \varphi_m(x) = 0$. Тогда найдутся числа $\lambda_1, \dots, \lambda_m \in \mathbb{R}$ такие, что точка x^0 является стационарной точкой функции Лагранжа $L(x) = f(x) + \lambda_1 \varphi_1(x) + \dots + \lambda_m \varphi_m(x)$.

Так как определитель этой линейной системы относительно $\lambda_1, \dots, \lambda_m$ равен $\frac{D(\varphi_1, \dots, \varphi_m)}{D(x_1, \dots, x_m)} \Big|_{x=x^0} \neq 0$, то такие числа $\lambda_1, \dots, \lambda_m$ существуют и определены единственным образом. Тогда при найденных $\lambda_1, \dots, \lambda_m$ в силу (18.16) и (18.17)

$$\begin{aligned} dL_0(x^0) &= \frac{\partial L}{\partial x_1}(x^0) dx_1 + \dots + \\ &+ \frac{\partial L}{\partial x_m}(x^0) dx_m + \frac{\partial L}{\partial x_{m+1}}(x^0) dx_{m+1} + \dots + \\ &+ \frac{\partial L}{\partial x_n}(x^0) dx_n = \frac{\partial L}{\partial x_{m+1}}(x^0) dx_{m+1} + \dots + \frac{\partial L}{\partial x_n}(x^0) dx_n. \end{aligned}$$

Но $dL_0(x^0) = 0$ при любых $\lambda_1, \dots, \lambda_m$, а dx_{m+1}, \dots, dx_n независимы и принимают любые значения. Поэтому

$$\frac{\partial L}{\partial x_{m+1}}(x^0) = \dots = \frac{\partial L}{\partial x_n}(x^0) = 0.$$

Учитывая (18.17), мы видим, что при найденных $\lambda_1, \dots, \lambda_m$ точка x^0 является стационарной точкой функции Лагранжа. ■

□ В матрице Якоби m строк, n столбцов ($m < n$). Так как ранг её равен m , то найдётся минор порядка m , отличный от нуля. Не уменьшая общности, этот минор лежит на пересечении первых m столбцов с m строками матрицы, т.е.

$$\begin{vmatrix} \frac{\partial \varphi_1}{\partial x_1} & \dots & \frac{\partial \varphi_1}{\partial x_m} \\ \vdots & \ddots & \vdots \\ \frac{\partial \varphi_m}{\partial x_1} & \dots & \frac{\partial \varphi_m}{\partial x_m} \end{vmatrix} = \frac{D(\varphi_1, \dots, \varphi_m)}{D(x_1, \dots, x_m)} \neq 0$$

в точке x^0 (если это не так, то можно перенумеровать переменные x_1, \dots, x_n). Так как $\varphi_1(x^0) = 0, \dots, \varphi_m(x^0) = 0$, то по теореме 18.3 существует параллелепипед в \mathbb{R}^n с центром в точке x^0 , в котором система уравнений связи (18.13) равносильна системе вида

$$x_1 = g_1(x_{m+1}, \dots, x_n), \dots, x_m = g_m(x_{m+1}, \dots, x_n), \quad (18.14)$$

причём функции $g_i(x_{m+1}, \dots, x_n)$, $i = 1, \dots, m$, непрерывно дифференцируемы в соответствующем параллелепипеде в \mathbb{R}^{n-m} с центром в точке $\tilde{x}^0 = (x_{m+1}^0, \dots, x_n^0)$. При этом

$$\begin{aligned} dx_1 &= \frac{\partial g_1}{\partial x_{m+1}} dx_{m+1} + \dots + \frac{\partial g_1}{\partial x_n} dx_n, \\ &\dots \dots \dots \end{aligned} \quad (18.15)$$

$$dx_m = \frac{\partial g_m}{\partial x_{m+1}} dx_{m+1} + \dots + \frac{\partial g_m}{\partial x_n} dx_n.$$

Переменные x_{m+1}, \dots, x_n будем называть независимыми, x_1, \dots, x_m — зависимыми; соответственно dx_{m+1}, \dots, dx_n — независимые дифференциалы, dx_1, \dots, dx_m — зависимые.

Точку \mathbb{R}^{n-m} , соответствующую независимым переменным, будем обозначать волной: $\tilde{x} = (x_{m+1}, \dots, x_n)$. При выполнении условий связи (18.13) (или (18.14), что всё равно)

$$\begin{aligned} f(x) \Big|_{\text{св}} &= f(g_1(x_{m+1}, \dots, x_n), \dots, \\ &\quad g_m(x_{m+1}, \dots, x_n), x_{m+1}, \dots, x_n) \equiv \\ &\quad \equiv f_0(x_{m+1}, \dots, x_n) = f_0(\tilde{x}); \\ L(x) \Big|_{\text{св}} &= L(g_1(x_{m+1}, \dots, x_n), \dots, \\ &\quad g_m(x_{m+1}, \dots, x_n), x_{m+1}, \dots, x_n) \equiv \\ &\quad \equiv L_0(x_{m+1}, \dots, x_n) = L_0(\tilde{x}) = f_0(\tilde{x}), \end{aligned}$$

так как $\varphi_i(x)|_{\text{св}} = 0$, $i = 1, \dots, m$. Функция f_0 дифференцируема в точке \tilde{x}^0 по теореме о дифференцируемости сложной функции.

Но $x^0 = (x_1^0, \dots, x_n^0)$ — точка условного экстремума функции f при выполнении условий связи, поэтому $\tilde{x}^0 = (x_{m+1}^0, \dots, x_n^0)$ — точка локального экстремума того же характера функции f_0 , следовательно, $df_0(\tilde{x}^0) = 0$. А так как $L_0(\tilde{x}) = f_0(\tilde{x})$, то $dL_0(\tilde{x}^0) = 0$ при любых $\lambda_1, \dots, \lambda_m \in \mathbb{R}$.

В силу инвариантности первого дифференциала относительно замены переменных

$$dL = \frac{\partial L}{\partial x_1} dx_1 + \dots + \frac{\partial L}{\partial x_m} dx_m + \frac{\partial L}{\partial x_{m+1}} dx_{m+1} + \dots + \frac{\partial L}{\partial x_n} dx_n, \quad (18.16)$$

рассматриваем ли мы L как функцию от n независимых переменных x_1, \dots, x_n или как $L_0(x_{m+1}, \dots, x_n)$, считая выполненными условия связи, т.е.

$$dL_0(\tilde{x}) = dL(x) \Big|_{(18.15)}.$$

При этом $dL_0(\tilde{x})$ означает дифференциал функции $n - m$ независимых переменных, полученной при подстановке в $L(x)$ условий (18.14), а $dL(x)|_{(18.15)}$ — дифференциал функции n переменных (18.16), в который вместо dx_1, \dots, dx_m подставлены их выражения через dx_{m+1}, \dots, dx_n по формулам (18.15).

Подберём теперь коэффициенты $\lambda_1, \dots, \lambda_m$ в функции Лагранжа так, чтобы

$$\frac{\partial L}{\partial x_1}(x^0) = \dots = \frac{\partial L}{\partial x_m}(x^0) = 0. \quad (18.17)$$

Имеем

$$\frac{\partial f}{\partial x_1}(x^0) + \lambda_1 \frac{\partial \varphi_1}{\partial x_1}(x^0) + \dots + \lambda_m \frac{\partial \varphi_m}{\partial x_1}(x^0) = 0;$$

$$\frac{\partial f}{\partial x_m}(x^0) + \lambda_1 \frac{\partial \varphi_1}{\partial x_m}(x^0) + \dots + \lambda_m \frac{\partial \varphi_m}{\partial x_m}(x^0) = 0.$$

Теорема 18.8 (достаточные условия относительного экстремума). Пусть функции f и $\varphi_i, i = 1, \dots, m$ ($m < n$), дважды непрерывно дифференцируемы в некоторой окрестности точки $x^0 \in \mathbb{R}^n$, причём координаты её и числа $\lambda_1, \dots, \lambda_m$ удовлетворяют системе (18.18), а в точке x^0 ранг матрицы

Якоби $\begin{pmatrix} \frac{\partial \varphi_1}{\partial x_1} & \dots & \frac{\partial \varphi_1}{\partial x_n} \\ \vdots & \ddots & \vdots \\ \frac{\partial \varphi_m}{\partial x_1} & \dots & \frac{\partial \varphi_m}{\partial x_n} \end{pmatrix}$ равен m . Пусть $L_0(\bar{x})$ — функ-

ция $n - m$ независимых переменных, полученная после подстановки в функцию Лагранжа $L(x)$ условий связи (18.13), разрешённых относительно остальных m зависимых переменных, а $d^2 L_0(\bar{x}^0)$ — второй дифференциал функции $L_0(\bar{x})$ в соответствующей точке \bar{x}^0 , рассматриваемый как квадратичная форма от $n - m$ независимых дифференциалов (см. обозначения и рассуждения в доказательстве теоремы 18.7). Тогда

- 1) если $d^2 L_0(\bar{x}^0)$ — положительно определённая квадратичная форма, то x^0 — точка строгого условного минимума f при выполнении условий (18.13);
- 2) если $d^2 L_0(\bar{x}^0)$ — отрицательно определённая квадратичная форма, то x^0 — точка строгого условного максимума f при выполнении условий (18.13);
- 3) если $d^2 L_0(\bar{x}^0)$ — неопределённая квадратичная форма, то x^0 не является точкой условного экстремума f при выполнении условий (18.13).

□ Как и в доказательстве теоремы 18.7, можно считать, что существует параллелепипед в \mathbb{R}^n

$$\Pi = \{(x_1, \dots, x_n) : x_i^0 - a_i < x_i < x_i^0 + a_i, \quad i = 1, \dots, n\},$$

в котором система уравнений связи (18.13) равносильна системе вида (18.14), причём функции $g_i, i = 1, \dots, m$, непрерывно дифференцируемы в параллелепипеде в \mathbb{R}^{n-m} :

$$\Pi' = \{(x_{m+1}, \dots, x_n) : x_i^0 - a_i < x_i < x_i^0 + a_i, \quad i = m+1, \dots, n\}.$$

Дифференцируя тождества

$$\varphi_i(g_1(x_{m+1}, \dots, x_n), \dots, g_m(x_{m+1}, \dots, x_n), x_{m+1}, \dots, x_n) = 0, \quad i = 1, \dots, m,$$

по $x_j, m+1 \leq j \leq n$, имеем

$$\frac{\partial \varphi_i}{\partial x_1} \cdot \frac{\partial g_1}{\partial x_j} + \dots + \frac{\partial \varphi_i}{\partial x_m} \cdot \frac{\partial g_m}{\partial x_j} + \frac{\partial \varphi_i}{\partial x_j} = 0, \quad i = 1, \dots, m. \quad (18.19)$$

При фиксированном j получается система m уравнений с m неизвестными $\frac{\partial g_i}{\partial x_j}, i = 1, \dots, m$. Её определитель равен $\frac{D(\varphi_1, \dots, \varphi_m)}{D(x_1, \dots, x_m)}$, причём производные $\frac{\partial \varphi_i}{\partial x_j}$ рассматриваются как сложные функции

$$F_{ij}(x_{m+1}, \dots, x_n) = \frac{\partial \varphi_i}{\partial x_j}(g_1(x_{m+1}, \dots, x_n), \dots, g_m(x_{m+1}, \dots, x_n), x_{m+1}, \dots, x_n).$$

По следствию из теоремы 9.5 эти сложные функции непрерывны в Π' .

Дифференцируя функции F_{ij} по $x_k, m+1 \leq k \leq n$, получим

$$\frac{\partial F_{ij}}{\partial x_k} = \frac{\partial^2 \varphi_i}{\partial x_j \partial x_1} \cdot \frac{\partial g_1}{\partial x_k} + \dots + \frac{\partial^2 \varphi_i}{\partial x_j \partial x_m} \cdot \frac{\partial g_m}{\partial x_k} + \frac{\partial^2 \varphi_i}{\partial x_j \partial x_k},$$

где производные $\frac{\partial^2 \varphi_i}{\partial x_j \partial x_k}$ рассматриваются как сложные функции

$$\frac{\partial^2 \varphi_i}{\partial x_j \partial x_k}(g_1(x_{m+1}, \dots, x_n), \dots, g_m(x_{m+1}, \dots, x_n), x_{m+1}, \dots, x_n);$$

аналогично они непрерывны в Π' . Таким образом, функции F_{ij} непрерывно дифференцируемы в Π' . Определитель системы (18.19), равный $\frac{D(\varphi_1, \dots, \varphi_m)}{D(x_1, \dots, x_m)}$, рассматриваемый как сложная функция от x_{m+1}, \dots, x_n , отличен от нуля в точке \bar{x}^0 , а в силу непрерывности и в некоторой окрестности этой точки, принадлежащей Π' . Тогда решения системы (18.19) $\frac{\partial g_i}{\partial x_j}, i = 1, \dots, m$, непрерывно дифференцируемы в некоторой окрестности \bar{x}^0 , а сами функции g_i дважды непрерывно дифференцируемы в этой окрестности.

Напомним, что второй дифференциал не обладает инвариантностью формы относительно замены переменных. Приведём выкладки в случае, когда внутренние функции $u_1(x_1, \dots, x_k), \dots, u_n(x_1, \dots, x_k)$ дважды непрерывно дифференцируемы в окрестности точки (x_1^0, \dots, x_k^0) , а внешняя функция $f(u_1, \dots, u_n)$ дважды непрерывно дифференцируема в окрестности точки (u_1^0, \dots, u_n^0) , где $u_j^0 = u_j(x_1^0, \dots, x_k^0), j = 1, \dots, n$. Тогда второй дифференциал сложной функции $F(x_1, \dots, x_k) = f(u_1(x_1, \dots, x_k), \dots, u_n(x_1, \dots, x_k))$ в точке $x^0 = (x_1^0, \dots, x_k^0)$ равен

$$d^2 F = d(dF) = d\left(\sum_{i=1}^k \frac{\partial F}{\partial x_i} dx_i\right) = d\left(\sum_{j=1}^n \frac{\partial f}{\partial u_j} du_j\right).$$

Здесь мы воспользовались инвариантностью формы первого дифференциала относительно замены переменных; du_1, \dots, du_n — дифференциалы функций от k переменных. Далее,

$$d^2 F = \sum_{j=1}^n d\left(\frac{\partial f}{\partial u_j} du_j\right) = \sum_{j=1}^n du_j d\left(\frac{\partial f}{\partial u_j}\right) + \sum_{j=1}^n \frac{\partial f}{\partial u_j} d(du_j).$$

Снова воспользовавшись инвариантностью формы первого дифференциала, получим

$$\begin{aligned} d^2 F &= \sum_{j=1}^n du_j \sum_{k=1}^n \frac{\partial^2 f}{\partial u_k \partial u_j} du_k + \sum_{j=1}^n \frac{\partial f}{\partial u_j} d^2 u_j = \\ &= \sum_{j,k=1}^n \frac{\partial^2 f}{\partial u_k \partial u_j} du_k du_j + \sum_{j=1}^n \frac{\partial f}{\partial u_j} d^2 u_j. \end{aligned}$$

Частный случай этой формулы при $n = 2$ был получен в § 4 главы X (см. (10.14)).

Так как в условии теоремы 18.8 функции $f, \varphi_1, \dots, \varphi_m$ дважды непрерывно дифференцируемы в окрестности точки x^0 , то таковой же является и функция Лагранжа $L = f + \lambda_1 \varphi_1 + \dots + \lambda_m \varphi_m$. Далее, x_{m+1}, \dots, x_n — независимые переменные, а x_1, \dots, x_m — дважды непрерывно дифференцируемые функции от x_{m+1}, \dots, x_n в окрестности точки \bar{x}^0 . Поэтому сложная функция

$$L_0(\bar{x}) = L(g_1(x_{m+1}, \dots, x_n), \dots, g_m(x_{m+1}, \dots, x_n), x_{m+1}, \dots, x_n)$$

(см. обозначения в доказательстве теоремы 18.7) дважды непрерывно дифференцируема в окрестности точки \bar{x}^0 , и

$$d^2 L_0(\bar{x}) = \sum_{j,k=1}^n \frac{\partial^2 L}{\partial x_k \partial x_j} dx_k dx_j + \sum_{j=1}^n \frac{\partial L}{\partial x_j} d^2 x_j.$$

При этом dx_{m+1}, \dots, dx_n — независимые дифференциалы, а dx_1, \dots, dx_m выражаются через них по формулам (18.15); полученное выражение — функция от dx_{m+1}, \dots, dx_n . Частные производные $\frac{\partial^2 L}{\partial x_k \partial x_j}$ и $\frac{\partial L}{\partial x_j}$ рассматриваются как сложные функции от x_{m+1}, \dots, x_n .

Так как x^0 — стационарная точка функции Лагранжа при найденных $\lambda_1, \dots, \lambda_m$, то $\frac{\partial L}{\partial x_j}(x^0) = 0, j = 1, \dots, n$; равны нулю и соответствующие сложные функции от x_{m+1}, \dots, x_n в точке \bar{x}^0 . Поэтому

$$d^2 L_0(\bar{x}^0) = \sum_{j,k=1}^n \frac{\partial^2 L}{\partial x_k \partial x_j} dx_k dx_j$$

(«квазинвариантность формы второго дифференциала в стационарной точке относительно замены переменных»); частные производные второго порядка берутся от сложных функций от x_{m+1}, \dots, x_n в точке \bar{x}^0 .

Но $L_0(\bar{x}) = f_0(\bar{x})$ (см. обозначения в доказательстве теоремы 18.7), поэтому

$$d^2 f_0(\bar{x}^0) = \sum_{j,k=1}^n \frac{\partial^2 L}{\partial x_k \partial x_j} dx_k dx_j$$

— квадратичная форма от $n - m$ независимых дифференциалов dx_{m+1}, \dots, dx_n (dx_1, \dots, dx_m выражаются через них по формулам (18.15)). Так как $df_0(\bar{x}^0) = dL_0(\bar{x}^0) = 0$, то \bar{x}^0 — стационарная точка функции $f_0(\bar{x})$, и характер локального экстремума функции f_0 (или его отсутствие) определяется знакоопределённостью (или неопределённостью) квадратичной формы $d^2 f_0(\bar{x}^0) = d^2 L_0(\bar{x}^0)$. А этот локальный экстремум (или его отсутствие) соответствует относительному экстремуму того же характера (или его отсутствию) функции f при выполнении условий связи (18.13). ■

4. Критерий Дарбу интегрируемости нескольких переменных.

Лемма 19.4. Если F_1 и F_2 — непустые компакты в \mathbb{R}^n , причём $F_1 \cap F_2 = \emptyset$, то $\rho(F_1, F_2) > 0$.

Лемма 19.5. Пусть G, F_1, \dots, F_N — множества в \mathbb{R}^n такие, что $\rho(F_i, F_j) = \rho_{ij}$, $\rho = \min_{i \neq j} \rho_{ij} > 0$, $\text{diam } G < \rho$. Тогда если $G \subset \bigcup_{j=1}^N F_j$, то найдётся j такое, что $G \subset F_j$.

Лемма 19.6. Если G — ограниченное множество в \mathbb{R}^n , то $\forall \varepsilon > 0$ существует открытое клеточное множество $S \supset G$ такое, что $mS < \mu^*G + \varepsilon$.

Лемма 19.7. Пусть G и F — измеримые множества в \mathbb{R}^n , $\mu F < \varepsilon$. Тогда существует $\delta > 0$ такое, что для любого разбиения R множества G на множества G_i такого, что $|R| < \delta$, выполняется неравенство $\sum_{G_i \cap F \neq \emptyset} \mu G_i < 2 \cdot 3^n \varepsilon$.

□ По лемме 19.6 существует открытое клеточное множество $S \supset F$ такое, что $mS < \mu F + \varepsilon < 2\varepsilon$. Множество S состоит из клеток ранга k , т.е. n -мерных кубиков Q_j с ребром $\delta = \frac{1}{2^k}$, и точек общих границ этих клеток. Так как $\delta = \delta(\varepsilon)$, то $k = k(\varepsilon)$. Пусть R — разбиение G такое, что $|R| < \delta$. При этом $G = \bigcup_{i=1}^N G_i$;

$$\mu(G_i \cap G_j) = 0, \quad i \neq j; \quad \text{diam } G_i < \delta, \quad i = 1, \dots, N.$$

Для фиксированной клетки $Q_j \subset S$ имеем

$$\sum_{G_i \cap \bar{Q}_j \neq \emptyset} \mu G_i < (3\delta)^n = 3^n mQ_j$$

(см. рис. 19.4; в двумерном случае все G_i , имеющие общие точки с \bar{Q}_j , принадлежат множеству, состоящему из пяти квадратов, равных \bar{Q}_j , и четырёх секторов радиуса δ с центральным углом 90°). Так как $F \subset S \subset \bigcup_{j=1}^N \bar{Q}_j$, то

$$\sum_{G_i \cap F \neq \emptyset} \mu G_i \leq \sum_{G_i \cap S \neq \emptyset} \mu G_i \leq \sum_{j=1}^N \sum_{G_i \cap \bar{Q}_j \neq \emptyset} \mu G_i$$

(здесь учтено, что одно и то же множество G_i может пересекаться с разными клетками \bar{Q}_j); последняя сумма меньше, чем

$$\sum_{j=1}^N 3^n \cdot mQ_j = 3^n \cdot mS < 3^n \cdot 2\varepsilon. \quad \blacksquare$$

Теорема 19.1 (критерий интегрируемости Дарбу).

Для ограниченной функции f на измеримом множестве G равносильны следующие три условия.

- 1° Функция f интегрируема по Риману на G .
- 2° Для любого $\varepsilon > 0$ найдётся разбиение R множества G такое, что $\omega_R < \varepsilon$.
- 3° Для любого $\varepsilon > 0$ найдётся $\delta > 0$ такое, что для любого разбиения R множества G , мелкость которого меньше δ , выполняется неравенство $\omega_R < \varepsilon$.

□ 3° \Rightarrow 2° — очевидно.

2° \Rightarrow 1°. Пусть для любого $\varepsilon > 0$ найдётся разбиение R такое, что $\omega_R = S_R^* - S_{*R} < \varepsilon$. Так как $S_R^* \geq I^* \geq S_{*R}$, то $0 \leq I^* - I_* \leq S_R^* - S_{*R} < \varepsilon$. Но $\varepsilon > 0$ — произвольно, поэтому $I^* - I_* = 0$ и функция интегрируема по Риману на $[a; b]$.

1° \Rightarrow 2°. Так как $I^* = I_* = I = \sup S_{*R}$, то $\forall \varepsilon > 0 \rightarrow \exists R_1: S_{*R_1} > I - \frac{\varepsilon}{2}$. Также $I = \inf S_R^*$, поэтому $\forall \varepsilon > 0 \rightarrow \exists R_2: S_{*R_2} < I + \frac{\varepsilon}{2}$. Рассмотрим разбиение $R = \max(R_1, R_2)$. Из леммы 12.1 следует, что

$$S_{*R} \geq S_{*R_1} > I - \frac{\varepsilon}{2}; \quad S_R^* \leq S_{*R_2} < I + \frac{\varepsilon}{2}.$$

Значит, $\omega_R = S_R^* - S_{*R} < \varepsilon$.

Приступим теперь непосредственно к доказательству утверждения 2° \Leftrightarrow 3° в теореме 19.1.

Пусть $\varepsilon > 0$ фиксировано и существует разбиение R_0 множества G :

$$G = \bigcup_{j=1}^{N_0} G_j^0; \quad \mu(G_i^0 \cap G_j^0) = 0, \quad i \neq j,$$

такое, что $\omega_{R_0} = \sum_{j=1}^{N_0} \omega_j^0 \mu G_j^0 < \frac{\varepsilon}{2}$. Докажем, что существует $\delta >$

> 0 такое, что для любого разбиения R множества G , удовлетворяющего условию $|R| < \delta$, выполняется неравенство $\omega_R < \varepsilon$.

Так как множества G_j^0 измеримы, то $\mu(\partial G_j^0) = 0$, $j = 1, \dots, N_0$. Если $\Gamma = \bigcup_{j=1}^{N_0} \partial G_j^0$, то, в силу конечной аддитивности меры Жордана, $\mu \Gamma = 0$. По лемме 19.6 существует открытое клеточное множество $S \supset \Gamma$ такое, что $mS < \frac{\varepsilon}{8M \cdot 3^n}$, где $M = \sup_G |f(x)|$ (если $M = 0$, то $f(x) \equiv 0$, и доказывать нечего; поэтому естественно считать, что $M > 0$).

Так как $\Gamma \subset S$, то при всех j имеет место включение $\partial G_j^0 \subset S$. Рассмотрим множества $F_j = G_j^0 \setminus S = \bar{G}_j^0 \setminus S$ (последнее равенство выполняется потому, что $\partial G_j^0 \subset S$). Так как \bar{G}_j^0 — замкнутое, а S — открытое множества, то множества F_j , $j = 1, \dots, N_0$, — замкнуты. Не уменьшая общности, можно считать, что $G_i^0 \cap G_j^0 = \emptyset$, $i \neq j$. Если это не так, то рассмотрим разбиение R'_0 , составленное из всевозможных непустых разностей и пересечений множеств G_i^0 , которые попарно не пересекаются; при $N_0 = 3$, например, это множества $G_1^0 \setminus (G_2^0 \cup G_3^0)$, $G_2^0 \setminus (G_1^0 \cup G_3^0)$, $G_3^0 \setminus (G_1^0 \cup G_2^0)$, $(G_1^0 \cap G_2^0) \setminus G_3^0$, $(G_1^0 \cap G_3^0) \setminus G_2^0$, $(G_2^0 \cap G_3^0) \setminus G_1^0$, $(G_1^0 \cap G_2^0 \cap G_3^0)$ (см. рис. 19.6). Так как $R'_0 > R_0$, то $\omega_{R'_0} \leq \omega_{R_0} < \frac{\varepsilon}{2}$, и разбиение R_0 можно заменить на R'_0 . Так как $G_i^0 \cap G_j^0 = \emptyset$, то и $(G_i^0 \setminus S) \cap (G_j^0 \setminus S) = \emptyset$, т.е. $F_i \cap F_j = \emptyset$, $i \neq j$. Легко видеть, что $G \setminus S = \bigcup_{j=1}^{N_0} (G_j^0 \setminus S) = \bigcup_{j=1}^{N_0} F_j$ (здесь используется известное теоретико-множественное соотношение

$$(A \setminus C) \cup (B \setminus C) = (A \cup B) \setminus C,$$

Некоторые из множеств F_j могут быть пустыми; считаем пока, что среди F_j есть непустые и оставим в сумме $G \setminus S = \bigcup_{j=1}^{N_0} F_j$ только их. По лемме 19.4 $\rho_{ij} = \rho(F_i, F_j) > 0$ при $i \neq j$. Тогда $\rho = \min_{i \neq j} \rho_{ij} > 0$. По лемме 19.7, так как $\mu S < \frac{\varepsilon}{8M \cdot 3^n}$, то найдётся $\delta_1 > 0$ такое, что для любого разбиения R множества G ($G = \bigcup_{i=1}^N G_i$; $\mu(G_i \cap G_j) = 0$, $i \neq j$), удовлетворяющего условию $|R| < \delta_1$, выполняется неравенство

$$\sum_{G_i \cap S \neq \emptyset} \mu G_i < \frac{\varepsilon}{8M \cdot 3^n} \cdot 2 \cdot 3^n = \frac{\varepsilon}{4M}.$$

Пусть $\delta = \min(\delta_1, \rho)$. Тогда рассмотрим любое разбиение R множества G такое, что $|R| < \delta$, и фиксированное множество этого разбиения $G_i \subset (G \setminus S) = \bigcup_{j=1}^{N_0} F_j$. Так как $\text{diam } G_i \leq |R| < \delta \leq \rho$, а $\rho_{ij} \geq \rho$ при $i \neq j$, то по лемме 19.5 найдётся j такое, что $G_i \subset F_j \subset G_j^0$.

Рассмотрим разбиение $R_1 = \max(R, R_0)$. Если множество G_i разбиения R таково, что $G_i \cap S = \emptyset$, то $G_i \subset (G \setminus S)$, и по только что доказанному $G_i \subset G_j^0$ при некотором j , значит, G_i является одним из множеств разбиения R_1 . Поэтому $\sum_{G_i \cap S = \emptyset} \omega_i \mu G_i \leq \omega_{R_1} \leq \omega_{R_0} < \frac{\varepsilon}{2}$. Тогда для любого разбиения R множества G такого, что $|R| < \delta$, выполняются неравенства

$$\begin{aligned} \omega_R &= \sum_{G_i \cap S = \emptyset} \omega_i \mu G_i + \sum_{G_i \cap S \neq \emptyset} \omega_i \mu G_i < \\ &< \frac{\varepsilon}{2} + 2M \cdot \sum_{G_i \cap S \neq \emptyset} \mu G_i < \frac{\varepsilon}{2} + 2M \cdot \frac{\varepsilon}{4M} = \varepsilon. \end{aligned}$$

Остаётся разобрать случай, когда все $F_i = \emptyset$. Но тогда $G \setminus S = \emptyset$, поэтому $G \subset S$ и первая сумма отсутствует, что упрощает доказательство. \blacksquare

5. Мера графика интегрируемой функции. Мера подграфика неотрицательно интегрируемой функции.

Определение 19.4. Графиком функции $y = f(x)$, $x \in G \subset \mathbb{R}^n$, называется множество точек из \mathbb{R}^{n+1} :

$$\Gamma_f = \{(x, y) : y = f(x), x \in G\}.$$

Если функция f неотрицательна на множестве G , то её подграфиком называется множество точек из \mathbb{R}^{n+1} :

$$\Pi_f = \{(x, y) : 0 \leq y \leq f(x), x \in G\}.$$

Теорема 19.4. 1) Если функция f интегрируема на множестве $G \subset \mathbb{R}^n$, то её график Γ_f измерим в \mathbb{R}^{n+1} и $\mu\Gamma_f = 0$.

2) Если неотрицательная функция f интегрируема на множестве $G \subset \mathbb{R}^n$, то её подграфик Π_f измерим в \mathbb{R}^{n+1} и $\mu\Pi_f = \int_G f(x) dx$.

□ Повторяется доказательство теоремы 12.25 с заменой $[a; b]$ на G , Δx_i на μG_i , \mathbb{R}^2 на \mathbb{R}^{n+1} , $\int_a^b f(x) dx$ на $\int_G f(x) dx$. Фигуры Π^* , Π_* и Γ являются объединениями цилиндров с основаниями G_i . Они пересекаются по цилиндрам с основаниями $G_i \cap G_j$, $i \neq j$, имеющими нулевую меру в \mathbb{R}^n , поэтому пересечения этих цилиндров имеют нулевую меру в \mathbb{R}^{n+1} . ■

□ 2) По пункту 2° критерия Дарбу для любого $\varepsilon > 0$ найдётся разбиение R отрезка $[a; b]$ такое, что $\omega_R = S_R^* - S_{*R} < \varepsilon$. Но $S_R^* = \sum_{i=1}^N M_i \Delta x_i$, $S_{*R} = \sum_{i=1}^N m_i \Delta x_i$ — это площади ступенчатых фигур Π^* и Π_* , являющихся объединениями нескольких прямоугольников, которые имеют общие точки разветвления по прямолинейным отрезкам, следовательно, пересечения этих прямоугольников имеют нулевую меру (см. следствие 1 из теоремы 11.8 и теорему 11.10).

Так как $\Pi_* \subset \Pi_f \subset \Pi^*$ (см. рис. 12.1), а множества Π_* и Π^* измеримы, то $\mu\Pi_* \leq \mu_*\Pi_f \leq \mu^*\Pi_f \leq \mu\Pi^*$. Тогда $0 \leq \mu^*\Pi_f - \mu_*\Pi_f \leq \mu\Pi^* - \mu\Pi_* = S_R^* - S_{*R} < \varepsilon$. Так как $\varepsilon > 0$ — любое, то $\mu^*\Pi_f = \mu_*\Pi_f$, т.е. Π_f измерим в \mathbb{R}^2 . Далее, $S_{*R} = \mu\Pi_* \leq \mu\Pi_f \leq \mu\Pi^* = S_R^*$, а также $S_{*R} \leq I \leq S_R^*$, где $I = \int_a^b f(x) dx$. Поэтому $|\mu\Pi_f - I| \leq S_R^* - S_{*R} < \varepsilon$. Так как $\varepsilon > 0$ — любое, то $\mu\Pi_f = I$.

1) До сих пор мы считали, что f — неотрицательная интегрируемая функция на $[a; b]$. Если отказаться от неотрицательности, то всё равно $\Gamma_f \subset \Gamma$, где Γ — ступенчатая фигура, являющаяся объединением закрашенных прямоугольников на рис. 12.1; $\mu\Gamma = \sum_{i=1}^N (M_i - m_i) \Delta x_i = \omega_R$ (аналогично рассуждению в предыдущей части доказательства). Так как для любого $\varepsilon > 0$ найдётся разбиение R отрезка $[a; b]$ такое, что $\omega_R < \varepsilon$, то $\mu^*\Gamma_f \leq \mu\Gamma = \omega_R < \varepsilon$. Но $\varepsilon > 0$ — любое, поэтому $\mu^*\Gamma_f = 0$; по лемме 11.9, Γ_f измерим в \mathbb{R}^2 , и $\mu\Gamma_f = 0$. ■

6. Линейность интеграла. Аддитивность по множеству. Теорема о среднем. Непрерывность интеграла.

Теорема 19.10 (линейность интеграла). Если функции f и g интегрируемы на множестве $G \subset \mathbb{R}^n$, то для любых $\alpha, \beta \in \mathbb{R}$ функция $\alpha f + \beta g$ интегрируема на G , причём

$$\int_G (\alpha f(x) + \beta g(x)) dx = \alpha \int_G f(x) dx + \beta \int_G g(x) dx.$$

□ Повторяется доказательство теоремы 12.10 с заменой $[a; b]$ и $[x_{i-1}^{(n)}; x_i^{(n)}]$ соответственно на G и $G_i^{(n)}$. ■

□ Рассмотрим произвольную последовательность разбиений R_n отрезка $[a; b]$, лишь бы $\lim_{n \rightarrow \infty} |R_n| = 0$, и выберем произвольным образом точки $\xi_i^{(n)} \in [x_{i-1}^{(n)}; x_i^{(n)}]$, $i = 1, \dots, N_n$. Тогда

$$\sigma_{R_n}(\alpha f + \beta g) = \alpha \sigma_{R_n}(f) + \beta \sigma_{R_n}(g). \quad (12.4)$$

Так как f и g интегрируемы на $[a; b]$, то

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \sigma_{R_n}(f) = \int_a^b f(x) dx \equiv I_1; \quad \lim_{n \rightarrow \infty} \sigma_{R_n}(g) = \int_a^b g(x) dx \equiv I_2.$$

Переходя в равенстве (12.4) к пределу, получим

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \sigma_{R_n}(\alpha f + \beta g) = \alpha I_1 + \beta I_2. \quad (12.5)$$

Так как R_n — произвольная последовательность разбиений $[a; b]$, удовлетворяющая условию $\lim_{n \rightarrow \infty} |R_n| = 0$, и равенство (12.5) выполняется при любом выборе промежуточных точек $\xi_i^{(n)}$, то из критерия Римана следует, что функция $\alpha f + \beta g$ интегрируема на $[a; b]$ и

$$\int_a^b (\alpha f(x) + \beta g(x)) dx = \alpha I_1 + \beta I_2. \quad \blacksquare$$

Теорема 19.7 (аддитивность интеграла по множествам). Если функция f интегрируема на множествах G_1 и G_2 из \mathbb{R}^n таких, что $G_1 \cap G_2 = \emptyset$, то f интегрируема на $G_1 \cup G_2$, причём $\int_{G_1 \cup G_2} f(x) dx = \int_{G_1} f(x) dx + \int_{G_2} f(x) dx$.

□ Повторяется доказательство теорем 12.4 и 12.13 с заменой отрезков $[a; c]$, $[c; b]$, $[a; b]$ соответственно на множества G_1 , G_2 , $G_1 \cup G_2$. Разбиение R (а затем R_n) отрезка $[a; b]$ состоит из всех множеств разбиений R_1 и R_2 (соответственно $R_n^{(1)}$ и $R_n^{(2)}$). ■

□ Существование интегралов в правой части последнего равенства следует из теоремы 12.5. Рассмотрим последовательности разбиений $R_n^{(1)}$ отрезка $[a; c]$ и $R_n^{(2)}$ отрезка $[c; b]$ такие, что $\lim_{n \rightarrow \infty} |R_n^{(1)}| = 0$, $\lim_{n \rightarrow \infty} |R_n^{(2)}| = 0$. Тогда при любом выборе промежуточных точек для этих разбиений

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \sigma_{R_n^{(1)}} = \int_a^c f(x) dx \equiv I_1; \quad \lim_{n \rightarrow \infty} \sigma_{R_n^{(2)}} = \int_c^b f(x) dx \equiv I_2.$$

Рассмотрим при фиксированном $n = 1, 2, \dots$ разбиение R_n отрезка $[a; b]$, включающее все точки $R_n^{(1)}$ и $R_n^{(2)}$, с соответствующими промежуточными точками для этих разбиений. Тогда $\sigma_{R_n} = \sigma_{R_n^{(1)}} + \sigma_{R_n^{(2)}}$, и $\lim_{n \rightarrow \infty} \sigma_{R_n} = I_1 + I_2$. Так как $|R_n| = \max(|R_n^{(1)}|, |R_n^{(2)}|)$, то $\lim_{n \rightarrow \infty} |R_n| = 0$, и по критерию Римана $\int_a^b f(x) dx = I_1 + I_2$. ■

Теорема 19.15 (о среднем). Если функции f и g интегрируемы на множестве $F \subset \mathbb{R}^n$, причём g сохраняет знак (т.е. $g(x) \geq 0$ на F или $g(x) \leq 0$ на F), то:

- 1) $\int_F f(x)g(x) dx = \mu \int_F g(x) dx$, где $\mu \in [m; M]$, $m = \inf_F f(x)$, $M = \sup_F f(x)$;
- 2) если при этом F — измеримый связный компакт и f непрерывна на F , то $\int_F f(x)g(x) dx = f(\xi) \int_F g(x) dx$, где $\xi \in F$.

□ 1) Повторяется доказательство первой части теоремы 12.18 с заменой $[a; b]$ на F .

2) Так как F — компакт, то по теореме Вейерштрасса 9.7 $\exists x_1, x_2 \in F$: $m = f(x_1)$, $M = f(x_2)$. Так как $\mu \in [m; M]$, то по теореме 9.6 о промежуточных значениях функции, непрерывной на связном множестве, $\exists \xi \in F$: $\mu = f(\xi)$. ■

□ 1) Не уменьшая общности, считаем, что $g(x) \geq 0$ на $[a; b]$ (иначе заменим $g(x)$ на $-g(x)$). Так как для всех $x \in [a; b]$ выполняются неравенства $m \leq f(x) \leq M$, то $mg(x) \leq f(x)g(x) \leq Mg(x)$. Применяя теорему 12.14, получим

$$m \int_a^b g(x) dx \leq \int_a^b f(x)g(x) dx \leq M \int_a^b g(x) dx. \quad (12.6)$$

Если $\int_a^b g(x) dx = 0$, то из (12.6) следует, что $\int_a^b f(x)g(x) dx = 0$, и нужное равенство выполняется для любого числа μ . Если $\int_a^b g(x) dx > 0$ (а отрицательным он быть не может в силу неотрицательности функции g), то разделим неравенство (12.6) на $\int_a^b g(x) dx$, получим

$$m \leq \frac{\int_a^b f(x)g(x) dx}{\int_a^b g(x) dx} \leq M, \quad \text{т.е.} \quad \frac{\int_a^b f(x)g(x) dx}{\int_a^b g(x) dx} = \mu \in [m; M].$$

2) Если функция f непрерывна на $[a; b]$, то для числа $\mu \in [m; M]$ существует точка $\xi \in [a; b]$ такая, что $f(\xi) = \mu$ (это следует из теоремы 3.15); требуемое утверждение доказано. ■

Теорема 19.16 (непрерывность интеграла по множеству). Пусть G_k , $k = 1, 2, \dots$, — последовательность измеримых подмножеств измеримого множества $G \subset \mathbb{R}^n$, причём $G_1 \subset G_2 \subset \dots \subset G_k \subset \dots \subset G$, и $\lim_{k \rightarrow \infty} \mu G_k = \mu G$. Если функция f ограничена на G и интегрируема на любом G_k , $k = 1, 2, \dots$, то f интегрируема на G и $\int_G f(x) dx = \lim_{k \rightarrow \infty} \int_{G_k} f(x) dx$.

□ Так как $\mu(G \setminus G_k) = \mu G - \mu G_k \rightarrow 0$ при $k \rightarrow \infty$, то $\forall \varepsilon > 0 \rightarrow \exists k$: $\mu(G \setminus G_k) < \frac{\varepsilon}{4M}$, где $M = \sup_G |f(x)|$ (можно считать, что $M > 0$). Но функция f интегрируема на G_k при этом фиксированном k , поэтому найдётся разбиение R_k множества G_k такое, что $\omega_{R_k} < \frac{\varepsilon}{2}$. Рассмотрим разбиение R множества G такое, что к R_k добавляется множество $G \setminus G_k$. В этом случае $\omega_R = \omega_{R_k} + \omega \cdot \mu(G \setminus G_k)$, где ω — колебание функции f на множестве $G \setminus G_k$. Тогда $\omega \leq 2M$ и $\omega_R < \frac{\varepsilon}{2} + 2M \cdot \frac{\varepsilon}{4M} = \varepsilon$. По пункту 2° критерия Дарбу функция f интегрируема на G .

По теоремам 19.8 и 19.7 функция f интегрируема на любом множестве $G \setminus G_k$ и $\int_G f(x) dx = \int_{G_k} f(x) dx + \int_{G \setminus G_k} f(x) dx$. При всех $k = 1, 2, \dots$ по следствию 3 из теоремы 19.13

$$\left| \int_G f(x) dx - \int_{G_k} f(x) dx \right| = \left| \int_{G \setminus G_k} f(x) dx \right| \leq M \cdot \int_{G \setminus G_k} dx = M \cdot \mu(G \setminus G_k).$$

Так как $\lim_{k \rightarrow \infty} \mu(G \setminus G_k) = 0$, то $\lim_{k \rightarrow \infty} \int_{G_k} f(x) dx = \int_G f(x) dx$. ■

7. Интегрируемость функции непрерывной на измеримом компакте. Интегрируемость функции непрерывной на открытом и измеримом множестве.

Теорема 19.5. Если функция f непрерывна на измеримом компакте $F \subset \mathbb{R}^n$, то эта функция интегрируема на F .

З а м е ч а н и е. Напомним, что замкнутые или открытые ограниченные множества в \mathbb{R}^n не обязаны быть измеримыми (см., например, упражнение 11.20).

□ Считаем, что $\mu F > 0$ (иначе сразу $\int_F f(x) dx = 0$). Непрерывная на компакте функция ограничена и равномерно непрерывна. Значит, $\forall \varepsilon > 0 \rightarrow \exists \delta > 0: \forall x, y \in F, \rho(x, y) < \delta \rightarrow |f(x) - f(y)| < \frac{\varepsilon}{2\mu F}$. Тогда если R — разбиение F на множества F_i , $i = 1, \dots, N$, такое, что $|R| < \delta$, то $\forall x, y \in F_i \rightarrow \rho(x, y) \leq \text{diam } F_i < \delta \Rightarrow |f(x) - f(y)| < \frac{\varepsilon}{2\mu F}$. Если $f(x) \geq f(y)$, то $0 \leq f(x) - f(y) < \frac{\varepsilon}{2\mu F}$. Переходя к точной верхней грани по $x \in F_i$ и к точной нижней грани по $y \in F_i$, получим: $\omega_i = M_i - m_i \leq \frac{\varepsilon}{2\mu F} < \frac{\varepsilon}{\mu F}$. Тогда

$$\omega_R = \sum_{i=1}^N \omega_i \mu F_i < \frac{\varepsilon}{\mu F} \cdot \sum_{i=1}^N \mu F_i = \varepsilon.$$

Итак, $\forall \varepsilon > 0 \rightarrow \exists \delta > 0: \forall R, |R| < \delta \rightarrow \omega_R < \varepsilon$. По пункту 3° критерия Дарбу функция f интегрируема на F . ■

Теорема 19.9. Если функция f ограничена и непрерывна на измеримом открытом множестве $G \subset \mathbb{R}^n$, то она интегрируема на G .

□ Так как множество G измеримо, то $\mu \partial G = 0$. Определим $f(x) = 0$ на ∂G . Полученная функция ограничена на $\bar{G} = G \cup \partial G$, причём $G \cap \partial G = \emptyset$. Так как \bar{G} — измеримый компакт, а множество точек разрыва f на \bar{G} принадлежит ∂G , то оно имеет меру нуль. По теореме 19.6 функция f интегрируема на \bar{G} , следовательно, и на G . ■

8. Сведение кратного интеграла к повторному.

Определение 19.5. Простым множеством (цилиндром) относительно оси x_{n+1} в \mathbb{R}^{n+1} называется множество

$$\Pi(G, \psi(x), \varphi(x)) = \{(x, y) \in \mathbb{R}^{n+1} : x \in G, \psi(x) \leq y \leq \varphi(x)\},$$

где G — измеримое множество в \mathbb{R}^n , $x \in \mathbb{R}^n$, $y \in \mathbb{R}^1$, $\psi(x)$ и $\varphi(x)$ — ограниченные функции на G такие, что $\psi(x) \leq \varphi(x)$ при всех $x \in G$.

Теорема 19.19 (о сведении кратного интеграла к повторному). Пусть функция f интегрируема на цилиндроме $G^* = \Pi(G, \psi(x), \varphi(x)) \subset \mathbb{R}^{n+1}$, где функции φ и ψ интегрируемы на множестве $G \subset \mathbb{R}^n$, и при всех $x \in G$ существует интеграл по отрезку $\Phi(x) = \int_{\psi(x)}^{\varphi(x)} f(x, y) dy$. Тогда функция Φ интегрируема на G и $\int_{G^*} f(x, y) dx dy = \int_G \Phi(x) dx$, т.е.

$$\int_{G^*} f(x, y) dx dy = \int_G \left\{ \int_{\psi(x)}^{\varphi(x)} f(x, y) dy \right\} dx.$$

□ Измеримость G в \mathbb{R}^n и G^* в \mathbb{R}^{n+1} следует из интегрируемости соответствующих функций. Впрочем, измеримость G^* следует и из измеримости G . В самом деле, если $\psi(x) \geq 0$, то $G^* = (\Pi_\varphi \setminus \Pi_\psi) \cup \Gamma_\psi$, а множества Π_φ , Π_ψ , Γ_ψ измеримы в \mathbb{R}^{n+1} по теореме 19.4. Если же ограниченная функция ψ принимает отрицательные значения, то найдётся натуральное N такое, что $\psi(x) \geq -N$ при всех $x \in G$; при параллельном переносе системы координат на N вниз по оси x_{n+1} функция $\psi_1(x) = \psi(x) + N$ станет неотрицательной, а клеточные множества и их мера не изменятся, значит, сохранятся измеримость и мера множеств (см. также рассуждение при доказательстве теоремы 12.26).

Так как функции ψ и φ ограничены, то (см. рис. 19.13)

$$\exists A, B : \forall x \in G \rightarrow A \leq \psi(x) \leq \varphi(x) \leq B.$$

Доопределим $f(x, y)$ на цилиндре $\tilde{G} = \Pi(G, A, B)$ нулём вне G^* . Тогда функция f интегрируема на \tilde{G} и

$$I_1 = \int_{\tilde{G}} f(x, y) dx dy = \int_{G^*} f(x, y) dx dy.$$

Далее, при всех $x \in G$ функция f интегрируема по y на $[\psi(x); \varphi(x)]$, значит, она интегрируема по y на $[A; B]$ и

$$\Phi(x) = \int_{\psi(x)}^{\varphi(x)} f(x, y) dy = \int_A^B f(x, y) dy.$$

Таким образом, теореме достаточно доказать для цилиндра \tilde{G} . Докажем сначала, что функция Φ интегрируема на G . Рассмотрим разбиение R множества G :

$$G = \bigcup_{i=1}^N G_i; \quad \mu(G_i \cap G_j) = 0, \quad i \neq j,$$

а также разбиение R_0 отрезка $[A; B]$ на отрезки $[\alpha_{j-1}; \alpha_j]$, $j = 1, \dots, p$. Тогда всевозможные цилиндры $\Pi_{ij} = \Pi(G_i, \alpha_{j-1}, \alpha_j)$ образуют разбиение \tilde{R} множества \tilde{G} , так как они имеют общие точки только на основаниях и боковых поверхностях, т.е. на множествах меры нуль в \mathbb{R}^{n+1} (боковая поверхность цилиндра — цилиндр с основанием меры нуль в \mathbb{R}^n).

Пусть $M_{ij} = \sup_{\Pi_{ij}} f(x, y)$, $m_{ij} = \inf_{\Pi_{ij}} f(x, y)$. Тогда

$$\forall x \in G_i \rightarrow m_{ij} \cdot \Delta\alpha_j \leq \int_{\alpha_{j-1}}^{\alpha_j} f(x, y) dy \leq M_{ij} \cdot \Delta\alpha_j, \quad j = 1, \dots, p$$

(это — неравенство для интеграла по отрезку; $\Delta\alpha_j = \alpha_j - \alpha_{j-1}$).

Суммируем последние неравенства по j от 1 до p :

$$\sum_{j=1}^p m_{ij} \cdot \Delta\alpha_j \leq \int_A^B f(x, y) dy = \Phi(x) \leq \sum_{j=1}^p M_{ij} \cdot \Delta\alpha_j \quad (19.1)$$

при всех $x \in G_i$, $i = 1, \dots, N$. Пусть $M_i = \sup_{x \in G_i} \Phi(x)$, $m_i = \inf_{x \in G_i} \Phi(x)$, $\omega_i = M_i - m_i$. Тогда

$$\sum_{j=1}^p m_{ij} \cdot \Delta\alpha_j \leq m_i \leq M_i \leq \sum_{j=1}^p M_{ij} \cdot \Delta\alpha_j,$$

откуда

$$\omega_i \leq \sum_{j=1}^p (M_{ij} - m_{ij}) \Delta\alpha_j, \quad i = 1, \dots, N.$$

Умножим последнее неравенство на μG_i и просуммируем по i :

$$\begin{aligned} \omega_R(\Phi) &= \sum_{i=1}^N \omega_i \mu G_i \leq \sum_{i=1}^N \sum_{j=1}^p (M_{ij} - m_{ij}) \Delta\alpha_j \cdot \mu G_i = \\ &= \sum_{i=1}^N \sum_{j=1}^p (M_{ij} - m_{ij}) \mu \Pi_{ij} = \omega_R(f). \end{aligned}$$

Так как функция f интегрируема на G , то по пункту 3° критерия Дарбу $\forall \varepsilon > 0 \rightarrow \exists \delta > 0 : \forall \tilde{R}, |\tilde{R}| < \delta \rightarrow \omega_R(f) < \varepsilon$. Рассмотрим какое-нибудь одно такое разбиение на цилиндры $\Pi_{ij} = \Pi(G_i, \alpha_{j-1}, \alpha_j)$. Тогда их основания G_i образуют разбиение R множества G такое, что $\omega_R(\Phi) \leq \omega_R(f) < \varepsilon$. По пункту 2° критерия Дарбу функция Φ интегрируема на G .

Принтегрируем неравенства (19.1) по множеству G_i , $i = 1, \dots, N$:

$$\sum_{j=1}^p m_{ij} \Delta\alpha_j \mu G_i \leq \int_{G_i} \Phi(x) dx \leq \sum_{j=1}^p M_{ij} \Delta\alpha_j \mu G_i,$$

т.е.

$$\sum_{j=1}^p m_{ij} \mu \Pi_{ij} \leq \int_{G_i} \Phi(x) dx \leq \sum_{j=1}^p M_{ij} \mu \Pi_{ij}.$$

Суммируем последние неравенства по i от 1 до N :

$$\sum_{i=1}^N \sum_{j=1}^p m_{ij} \mu \Pi_{ij} \leq \int_G \Phi(x) dx \leq \sum_{i=1}^N \sum_{j=1}^p M_{ij} \mu \Pi_{ij},$$

т.е. $S_{*,R} \leq I_2 \leq S_{R,*}$, где $I_2 = \int_G \Phi(x) dx$, а сумма Дарбу берётся для функции f и разбиения \tilde{R} множества \tilde{G} .

Также по определению кратного интеграла

$$S_{*,R} \leq I_1 \leq S_{R,*} \quad \text{где} \quad I_1 = \int_{\tilde{G}} f(x, y) dx dy,$$

откуда $|I_1 - I_2| \leq \omega_R$. Но так как функция f интегрируема на \tilde{G} , то $\forall \varepsilon > 0 \rightarrow \exists \delta > 0 : \forall \tilde{R}, |\tilde{R}| < \delta \rightarrow \omega_R < \varepsilon$. Но разбиение с мелкостью, меньшей δ , можно взять в таком виде, как в нашем рассуждении (на цилиндры Π_{ij}), поэтому $\forall \varepsilon > 0 \rightarrow |I_1 - I_2| < \varepsilon$, значит, $I_1 = I_2$. ■

9. Формула Грина.

Определение 19.8. Плоская область G называется канонической, если она одновременно задаётся как неравенствами

$$a < x < b, \quad \psi(x) < y < \varphi(x),$$

где функции ψ и φ непрерывны на $[a; b]$, так и неравенствами

$$c < y < d, \quad \xi(y) < x < \eta(y),$$

где функции ξ и η непрерывны на $[c; d]$.

Замыкание канонической области является одновременно простым множеством как относительно оси y , так и относительно оси x .

Теорема 19.20 (формула Грина). Пусть G — каноническая область на плоскости, функции $P(x, y)$ и $Q(x, y)$ непрерывно дифференцируемы в \bar{G} . Тогда

$$\iint_G \left(\frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} \right) dx dy = \int_{\partial G^+} (P(x, y) dx + Q(x, y) dy).$$

□ Каноническая область на плоскости имеет вид, изображённый на рис. 19.19. Кривая $D_2A_1A_2B_1$ — график функции $y = \varphi(x)$, кривая $D_1C_2C_1B_2$ — график функции $y = \psi(x)$. Так как $\psi(x) < \varphi(x)$ при $x \in (a; b)$, а функции ψ и φ непрерывны на $[a; b]$, то $\psi(a) \leq \varphi(a)$, $\psi(b) \leq \varphi(b)$. Точка D_2 расположена выше D_1 или совпадает с ней, точка B_1 расположена выше B_2 или совпадает с ней. Если точка D_2 выше D_1 , то отрезок D_1D_2 целиком принадлежит границе области G , если точка B_1 выше B_2 , то отрезок B_1B_2 целиком принадлежит границе G . Таким образом, ∂G состоит из графиков непрерывных функций $D_2A_1A_2B_1$ и $D_1C_2C_1B_2$ и отрезков D_1D_2 и B_1B_2 , т.е. ∂G имеет меру нуль в \mathbb{R}^2 . Следовательно, область G измерима в \mathbb{R}^2 . Пока мы учли только то, что \bar{G} — простое множество относительно оси y . Если учесть то же самое относительно оси x , то мы увидим, что границы G принадлежат отрезки A_1A_2 и C_1C_2 .

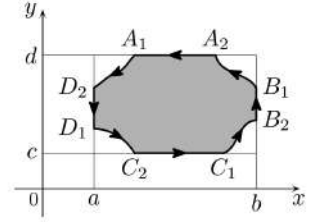


Рис. 19.19

Рассмотрим $\iint_G \frac{\partial P}{\partial y} dx dy$. Он существует по теореме 19.5 (в более общем случае по теореме 19.9). Так как $\mu \partial G = 0$, то, применяя сведение двойного интеграла к повторному, имеем

$$\iint_G \frac{\partial P}{\partial y} dx dy = \iint_{\bar{G}} \frac{\partial P}{\partial y} dx dy = \int_a^b dx \int_{\psi(x)}^{\varphi(x)} \frac{\partial P(x, y)}{\partial y} dy.$$

При фиксированном $x \in (a; b)$ функция $P(x, y)$ непрерывна по y на отрезке $[\psi(x); \varphi(x)]$, непрерывно дифференцируема на интервале $(\psi(x); \varphi(x))$ и $\frac{\partial P}{\partial y}$ имеет конечные пределы в концах интервала. С учётом теоремы 4.16 эта функция непрерывно дифференцируема на $[\psi(x); \varphi(x)]$, и по формуле Ньютона–Лейбница

$$\int_{\psi(x)}^{\varphi(x)} \frac{\partial P(x, y)}{\partial y} dy = P(x, \varphi(x)) - P(x, \psi(x)).$$

Тогда

$$\begin{aligned} \iint_G \frac{\partial P}{\partial y} dx dy &= \int_a^b P(x, \varphi(x)) dx - \int_a^b P(x, \psi(x)) dx = \\ &= \int_{D_2A_1A_2B_1} P(x, y) dx - \int_{D_1C_2C_1B_2} P(x, y) dx = \\ &= - \left(\int_{B_1A_2A_1D_2} P dx + \int_{D_1C_2C_1B_2} P dx \right) \end{aligned}$$

(см. определение 19.6). Так как

$$\int_{D_2D_1} P dx = \int_{B_2B_1} P dx = 0$$

(по лемме 19.8), то в сумме имеем

$$\iint_G \frac{\partial P}{\partial y} dx dy = - \int_{\partial G^+} P dx.$$

Аналогично, $\iint_G \frac{\partial Q}{\partial x} dx dy = \iint_{\partial G^+} Q dy$. Смена знака обусловлена тем, что «при замене x на y меняется ориентация плоскости»; аккуратно это можно проследить, проводя соответствующие выкладки. Сложив два последних равенства, получим: $\iint_G \left(\frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} \right) dx dy = \int_{\partial G^+} (P dx + Q dy)$. ■

10. Геометрический смысл модуля и знака якобиана отображения при $n = 2$.

Лемма 19.9 (вариант теоремы 19.21 при $n = 2$ и $f \equiv 1$). Пусть $D \subset \mathbb{R}_{uv}^2$ и $G \subset \mathbb{R}_{xy}^2$ — области, к которым применима формула Грина, границы ∂D и ∂G которых являются простыми замкнутыми кусочно-гладкими кривыми. Пусть далее отображение Φ :

- 1) дважды непрерывно дифференцируемо в области $D_0 \supset \bar{D}$;
- 2) биективно отображает D на G и ∂D на ∂G ;
- 3) имеет якобиан $J(u, v) \neq 0$ в D .

Тогда

$$\mu G = \iint_D |J(u, v)| du dv.$$

□ Параметризуем кусочно-гладкую границу области D : $u = u(t)$, $v = v(t)$, $\alpha \leq t \leq \beta$; считаем, что возрастание t соответствует положительному направлению обхода ∂D . Отрезок $[\alpha; \beta]$ разбивается на конечное число отрезков, на каждом из которых функции $u(t)$ и $v(t)$ непрерывно дифференцируемы; за счёт сдвига по t на каждом следующем отрезке разбиения можно добиться того, чтобы функции u и v были непрерывны на $[\alpha; \beta]$. Тогда к криволинейному интегралу по ∂D можно применить формулы §3 гл. XIV, выражающие криволинейный интеграл второго рода через определённый интеграл по отрезку.

В силу биективности соответствия границ граница области G параметризуется при помощи сложных функций:

$$x = x(u(t), v(t)), \quad y = y(u(t), v(t)), \quad \alpha \leq t \leq \beta.$$

Введём параметр λ , равный $+1$, если возрастание t соответствует положительному направлению обхода ∂G , и равный -1 в противоположном случае. Применяя формулу Грина для области G , имеем

$$\mu G = \iint_G dx dy = - \int_{\partial G^+} y dx = -\lambda \int_{\alpha}^{\beta} y(t) \cdot x'_t dt$$

(криволинейный интеграл второго рода сведён к интегралу по отрезку). Здесь $x'_t = \frac{\partial x}{\partial u} u'_t + \frac{\partial x}{\partial v} v'_t$ — производная сложной функции $x(u(t), v(t))$. Тогда последний интеграл равен

$$-\lambda \int_{\alpha}^{\beta} \left(y(t) \frac{\partial x}{\partial u} u'_t + y(t) \frac{\partial x}{\partial v} v'_t \right) dt = -\lambda \int_{\partial D^+} \left(y \frac{\partial x}{\partial u} du + y \frac{\partial x}{\partial v} dv \right)$$

(интеграл по отрезку сведён к криволинейному интегралу второго рода уже по границе области $D \subset \mathbb{R}_{uv}^2$). Так как к области D можно применить формулу Грина, то интеграл равен

$$\begin{aligned} -\lambda \iint_D \left(\frac{\partial}{\partial u} \left(y \frac{\partial x}{\partial v} \right) - \frac{\partial}{\partial v} \left(y \frac{\partial x}{\partial u} \right) \right) du dv = \\ = -\lambda \iint_D \left(y \frac{\partial^2 x}{\partial u \partial v} + \frac{\partial y}{\partial u} \frac{\partial x}{\partial v} - y \frac{\partial^2 x}{\partial v \partial u} - \frac{\partial y}{\partial v} \frac{\partial x}{\partial u} \right) du dv = \\ = \lambda \iint_D J(u, v) du dv \end{aligned}$$

(в силу дважды непрерывной дифференцируемости функций $x(u, v)$ и $y(u, v)$ в области D смешанные частные производные, взятые в разном порядке, равны; для применения формулы Грина нужно также, чтобы функции $y \frac{\partial x}{\partial v}$ и $y \frac{\partial x}{\partial u}$ были непре-

Так как якобиан $J(u, v)$ непрерывен и отличен от нуля в области D , то по теореме 9.6 он сохраняет знак в D (если бы он принимал значения разных знаков, то обратился бы в нуль в какой-то точке D).

Но $\lambda \iint_D J(u, v) du dv = \mu G > 0$; поэтому если $\lambda = 1$, то $J(u, v) > 0$ в D , а если $\lambda = -1$, то $J(u, v) < 0$ в D . Поэтому $\lambda = \text{sign } J(u, v)$ и $\mu G = \iint_D |J(u, v)| du dv$. ■

Геометрический смысл модуля якобиана отображения в двумерном случае. Будем считать, что при выполнении условий леммы 19.9 отображение Φ является правильным в области D . Рассмотрим в области D последовательность клеток $Q_1 \supset Q_2 \supset \dots \supset Q_k \supset \dots \ni (u_0, v_0)$ такую, что $\text{diam } Q_k \rightarrow 0$. Пусть $G_k = \Phi(Q_k)$. Тогда по лемме 19.9

$$\mu G_k = \iint_{Q_k} |J(u, v)| du dv = \iint_{G_k} |J(u, v)| du dv = |J(\xi_k, \eta_k)| \cdot \mu \bar{Q}_k;$$

здесь $(\xi_k, \eta_k) \in \bar{Q}_k$ (применена теорема о среднем 19.15). Так как $\text{diam } Q_k \rightarrow 0$, то $\rho((\xi_k, \eta_k), (u_0, v_0)) \leq \text{diam } \bar{Q}_k = \text{diam } Q_k \rightarrow 0$ и $(\xi_k, \eta_k) \rightarrow (u_0, v_0)$. Поэтому в силу непрерывности якобиана в любой точке области D

$$|J(u_0, v_0)| = \lim_{k \rightarrow \infty} \frac{\mu \Phi(Q_k)}{\mu Q_k}.$$

Таким образом, модуль якобиана в фиксированной точке области — это «коэффициент изменения площади» в этой точке.

Отсюда очевиден геометрический смысл знака якобиана отображения в двумерном случае. Так как в качестве ∂D и ∂G можно брать любые простые замкнутые кривые в соответствующих областях, лишь бы они удовлетворяли условиям леммы 19.9, то отображение с положительным якобианом сохраняет направление обхода простой замкнутой кривой на плоскости, с отрицательным якобианом — меняет направление обхода.

11. Оценка меры образа измеримого открытого множества через верхнюю границу модуля якобиана отображения и меру самого множества.

Лемма 19.10. Пусть отображение Φ :

- 1) биективно отображает измеримое открытое множество $D \subset \mathbb{R}_{uv}^2$ на измеримое открытое множество $G \subset \mathbb{R}_{xy}^2$, причём обратное отображение Φ^{-1} является правильным в G ;
 - 2) дважды непрерывно дифференцируемо в D ;
 - 3) имеет отличный от нуля якобиан, ограниченный в D , т.е. $\exists C > 0: \forall (u, v) \in D \longrightarrow |J(u, v)| \leq C$.
- Тогда $\mu G \leq C \cdot \mu D$.

□ Так как отображение Φ непрерывно дифференцируемо в D с ненулевым якобианом и биективно отображает D на G , то с учётом теоремы 18.4 обратное отображение непрерывно дифференцируемо в G (уже не только локально, но на всём множестве G). Так как Φ и Φ^{-1} непрерывны, то по лемме 18.3 для любого открытого множества Q , такого, что $\bar{Q} \subset G$, выполняется равенство $\Phi^{-1}(\partial Q) = \partial \Phi^{-1}(Q)$.

Если множества D и G пусты, то доказывать нечего. Если непусты, то они имеют положительную меру (так как открыты). Пусть S — произвольное клеточное множество положительной меры, принадлежащее G . Может быть так, что \bar{S} имеет общие точки с ∂G , но тогда для любого $\varepsilon > 0$ найдётся открытое клеточное множество S_ε такое, что $\bar{S}_\varepsilon \subset G$ и $mS_\varepsilon > mS - \varepsilon$.

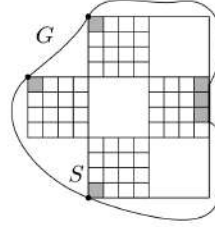


Рис. 19.22

В самом деле, если $\bar{S} \cap \partial G \neq \emptyset$, то можно представить S как клеточное множество более высокого ранга и удалить из него клетки, замыкания которых имеют общие точки с ∂G (закрашены на рис. 19.22); за счёт увеличения ранга можно добиться того, что сумма мер закрашенных клеток будет меньше ε . Внутренность оставшегося клеточного множества и есть S_ε .

Пусть Q — некоторая клетка, входящая в S_ε . К ней применима формула Грина и граница её — простая замкнутая кусочно-гладкая кривая. Так как Φ^{-1} — правильное отображение, то $P = \Phi^{-1}(Q)$ также область, к которой применима формула Грина, и $\partial P = \Phi^{-1}(\partial Q)$ — простая замкнутая кусочно-гладкая кривая. Но отображение Φ дважды непрерывно дифференцируемо в D , а

$$\bar{P} = P \cup \partial P = \Phi^{-1}(Q) \cup \Phi^{-1}(\partial Q) = \Phi^{-1}(\bar{Q}) \subset \Phi^{-1}(G) = D,$$

поэтому по лемме 19.9

$$\mu Q = \iint_P |J(u, v)| du dv \leq C \cdot \mu P.$$

Так как сумма мер всех таких клеток Q равна μS_ε , а сумма мер их прообразов при отображении Φ равна $\mu(\Phi^{-1}(S_\varepsilon))$, то $\mu S_\varepsilon \leq C \cdot \mu(\Phi^{-1}(S_\varepsilon)) \leq C \cdot \mu D$. Тогда $mS < mS_\varepsilon + \varepsilon \leq C \cdot \mu D + \varepsilon$. Если $mS = 0$, то последнее неравенство также выполнено при любом $\varepsilon > 0$. Поскольку S — произвольное клеточное множество, принадлежащее G , то $\mu G \leq C \cdot \mu D + \varepsilon$. Но $\varepsilon > 0$ — произвольно, поэтому $\mu G \leq C \cdot \mu D$. ■

12. Теорема о замене переменной в кратном интеграле при $n = 2$.

Теорема 19.21'. Пусть Φ — биективное отображение из измеримой области $D \subset \mathbb{R}_{uv}^2$ на измеримую область $G \subset \mathbb{R}_{xy}^2$, действующее по формулам $x = x(u, v)$, $y = y(u, v)$, дважды непрерывно дифференцируемое в D , якобиан которого отличен от нуля и ограничен в D , причём Φ — правильное отображение в области D , а Φ^{-1} — правильное отображение в области G . Пусть далее функция f ограничена и непрерывна в области G . Тогда

$$\iint_G f(x, y) dx dy = \iint_D f(x(u, v), y(u, v)) \cdot |J(u, v)| du dv.$$

Докажем теперь, что

$$I_1 \equiv \iint_{\Phi(\bar{T})} f(x, y) dx dy = \iint_{\bar{T}} f(x(u, v), y(u, v)) \cdot |J(u, v)| du dv \equiv I_2.$$

В силу биективности отображения и леммы 18.3

$\Phi(\bar{Q}_i) = \Phi(Q_i \cup \partial Q_i) = \Phi(Q_i) \cup \Phi(\partial Q_i) = \Phi(Q_i) \cup \partial \Phi(Q_i)$, а $\mu(\partial \Phi(Q_i)) = 0$, поэтому $\mu(\Phi(\bar{Q}_i)) = \mu(\Phi(Q_i))$. По лемме 19.9 римановская сумма для интеграла I_1

$$\begin{aligned} \sigma_{R_k}^* &= \sum_{i=1}^N f(x_i, y_i) \cdot \mu(\Phi(\bar{Q}_i^{(k)})) = \sum_{i=1}^N f(x_i, y_i) \mu(\Phi(Q_i^{(k)})) = \\ &= \sum_{i=1}^N f(x_i, y_i) \iint_{Q_i^{(k)}} |J(u, v)| du dv = \\ &= \sum_{i=1}^N f(x_i, y_i) \iint_{\bar{Q}_i^{(k)}} |J(u, v)| du dv = \sum_{i=1}^N f(x_i, y_i) |J(\xi_i, \eta_i)| \cdot \mu \bar{Q}_i^{(k)}, \end{aligned}$$

где $(\xi_i, \eta_i) \in \bar{Q}_i^{(k)}$ — здесь применена теорема 19.15 (о среднем) для множества $\bar{Q}_i^{(k)}$.

До сих пор (x_i, y_i) была произвольной точкой множества $\Phi(\bar{Q}_i^{(k)})$. Возьмём теперь $x_i = x(\xi_i, \eta_i)$, $y_i = y(\xi_i, \eta_i)$. Тогда $\sigma_{R_k}^*$ совпадает с некоторой римановской суммой σ_{R_k} интеграла I_2 . Так как $(\sigma_{R_k}^*)_{I_1} = (\sigma_{R_k})_{I_2}$ при всех $k \geq k_0$, а $|R_k| \rightarrow 0$ и $|R_k^*| \rightarrow 0$, то в пределе получим равенство $I_1 = I_2$.

Вспомним, что множество T строилось в зависимости от $n = 1, 2, \dots$, поэтому при всех n

$$\iint_{\Phi(\bar{T}_n)} f(x, y) dx dy = \iint_{\bar{T}_n} f(x(u, v), y(u, v)) \cdot |J(u, v)| du dv. \quad (19.4)$$

Можно считать, что $S_1 \supset S_2 \supset \dots \supset S_n \supset \dots$, поэтому $\bar{T}_1 \subset \bar{T}_2 \subset \dots \subset \bar{T}_n \subset \dots \subset D$ (см. рис. 19.23) и $\Phi(\bar{T}_1) \subset \Phi(\bar{T}_2) \subset \dots \subset \Phi(\bar{T}_n) \subset \dots \subset G$ (см. рис. 19.24). Но $\mu(D \setminus \bar{T}_n) < \frac{1}{n}$, значит, $\mu D - \mu \bar{T}_n = \mu(D \setminus \bar{T}_n) \rightarrow 0$, и $\mu \bar{T}_n \rightarrow \mu D$.

Если $|J(u, v)| \leq C$ в области D , то из леммы 19.10 следует, что $\mu(\Phi(D \setminus \bar{T}_n)) \leq C \cdot \mu(D \setminus \bar{T}_n) \rightarrow 0$; так как $\mu(\Phi(D \setminus \bar{T}_n)) = \mu(G \setminus \Phi(\bar{T}_n)) = \mu G - \mu \Phi(\bar{T}_n)$, то $\mu \Phi(\bar{T}_n) \rightarrow \mu G$.

Так как все функции в интеграле справа в (19.4) ограничены на D , то по теореме 19.16 о непрерывности интеграла по множеству

$$\begin{aligned} \lim_{n \rightarrow \infty} \iint_{\bar{T}_n} f(x(u, v), y(u, v)) \cdot |J(u, v)| du dv &= \\ &= \iint_D f(x(u, v), y(u, v)) \cdot |J(u, v)| du dv. \end{aligned} \quad (19.5)$$

Аналогично, так как функция f ограничена на G , то по теореме 19.16

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \iint_{\Phi(\bar{T}_n)} f(x, y) dx dy = \iint_G f(x, y) dx dy. \quad (19.6)$$

Из (19.4), (19.5) и (19.6) следует, что

$$\iint_G f(x, y) dx dy = \iint_D f(x(u, v), y(u, v)) \cdot |J(u, v)| du dv. \quad \blacksquare$$

□ Так как $\mu \partial D = 0$, то по лемме 19.6 для любого фиксированного $n = 1, 2, \dots$ найдётся открытое клеточное множество S такое, что $\partial D \subset S$ и $\mu S < \frac{1}{n}$.

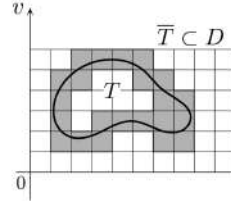


Рис. 19.23

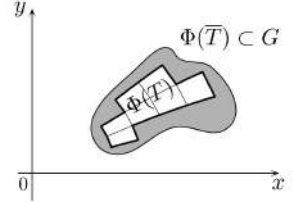


Рис. 19.24

Пусть это множество имеет ранг k_0 . Из клеток ранга k_0 , не входящих в S , часть лежит внутри D , остальные — внутри дополнения \hat{D} . Ясно, что $T = D \setminus \bar{S}$ — открытое клеточное множество ранга k_0 (см. рис. 19.23); $\bar{T} \subset D$, $D \setminus \bar{T} \subset S$, поэтому $\mu(D \setminus \bar{T}) \leq \mu S < \frac{1}{n}$. Множество \bar{T} можно рассматривать как замкнутое клеточное множество любого ранга $k \geq k_0$. При этом $\bar{T} = \bigcup_{i=1}^N \bar{Q}_i^{(k)}$, где $\bar{Q}_i^{(k)}$ — замыкания клеток ранга k , образующие разбиение R_k множества \bar{T} . Тогда в силу биективности отображения Φ в D

$$\Phi(\bar{T}) = \bigcup_{i=1}^N \Phi(\bar{Q}_i^{(k)})$$

(см. рис. 19.24), следовательно, множества $\Phi(\bar{Q}_i^{(k)})$, $i = 1, \dots, N$, образуют разбиение R_k^* множества $\Phi(\bar{T})$. В самом деле, при правильном отображении $\Phi(Q_i)$ — области, к которым применима формула Грина, следовательно, множества $\partial \Phi(Q_i)$ имеют нулевую меру, а в силу биективности отображения при $i \neq j$

$$\Phi(\bar{Q}_i) \cap \Phi(\bar{Q}_j) = \Phi(\bar{Q}_i \cap \bar{Q}_j) \subset \Phi(\partial Q_i) = \partial \Phi(Q_i);$$

здесь использована лемма 18.3 и применяется рассуждение, аналогичное началу доказательства леммы 19.10. Поэтому множества $\Phi(\bar{Q}_i)$ пересекаются по множествам нулевой меры и образуют разбиение множества $\Phi(\bar{T})$. Ясно, что $|R_k| \rightarrow 0$ при $k \rightarrow \infty$. Докажем, что $|R_k^*| \rightarrow 0$.

Так как функции $x(u, v)$ и $y(u, v)$, задающие отображение Φ , непрерывны на компакте \bar{T} , то они равномерно непрерывны, т.е.

$$\begin{aligned} \forall \varepsilon > 0 \rightarrow \exists \delta > 0 : \forall (u_1, v_1), (u_2, v_2) \in \bar{T}, \\ \sqrt{(u_2 - u_1)^2 + (v_2 - v_1)^2} \leq \delta \rightarrow \\ \rightarrow |x(u_2, v_2) - x(u_1, v_1)| \leq \frac{\varepsilon}{\sqrt{2}}, \quad |y(u_2, v_2) - y(u_1, v_1)| \leq \frac{\varepsilon}{\sqrt{2}} \end{aligned}$$

(можно употребить нестрогие неравенства вместо строгих). Значит,

$$\sqrt{(x(u_2, v_2) - x(u_1, v_1))^2 + (y(u_2, v_2) - y(u_1, v_1))^2} \leq \varepsilon,$$

и $\forall \varepsilon > 0 \rightarrow \exists \delta > 0 : \forall X \subset \bar{T}$, $\text{diam } X \leq \delta \rightarrow \text{diam } \Phi(X) \leq \varepsilon$. Поэтому если мелкость разбиения R_k множества \bar{T} на множества $\bar{Q}_i^{(k)}$ не превосходит δ , то мелкость соответствующего разбиения R_k^* множества $\Phi(\bar{T})$ на множества $\Phi(\bar{Q}_i^{(k)})$ не превосходит ε . Так как $|R_k| \rightarrow 0$, то для данного $\delta(\varepsilon)$ найдётся k_1 такое, что $\forall k \geq k_1 \rightarrow |R_k| \leq \delta$, значит, $|R_k^*| \leq \varepsilon$. Окончательно, $\forall \varepsilon > 0 \rightarrow \exists k_1 : \forall k \geq k_1 \rightarrow |R_k^*| \leq \varepsilon$, т.е. $|R_k^*| \rightarrow 0$ при $k \rightarrow \infty$.

Функция f непрерывна и ограничена в измеримой области G . По теореме 19.9 функция f интегрируема на G . Таким образом, интеграл в левой части равенства в формулировке теоремы 19.21' (и теоремы 19.21) существует. Аналогично существует и интеграл в правой части этого равенства (функция $f(x(u, v), y(u, v))$ непрерывна в D по теореме 9.5). Естественно, что существуют интегралы от таких же функций по любым измеримым подмножествам G и D .

13. Простые гладкие поверхности. Касательная к плоскости, нормаль. Ориентация простой гладкой поверхности.

Определение 20.1. Пусть G — ограниченная область в \mathbb{R}_{uv}^2 . Отображение F из \bar{G} в \mathbb{R}_{xyz}^3 , заданное векторным равенством $\vec{r} = \vec{r}(u, v)$, $(u, v) \in \bar{G}$, называется гладким в \bar{G} , если оно непрерывно дифференцируемо в \bar{G} , причём $[\vec{r}_u, \vec{r}_v] \neq \vec{0}$ в \bar{G} (т.е. векторы \vec{r}_u и \vec{r}_v не коллинеарны в \bar{G}).

Определение 20.2. Пусть отображение F биективно отображает замыкание \bar{G} ограниченной области $G \subset \mathbb{R}_{uv}^2$ на множество $S \subset \mathbb{R}_{xyz}^3$, причём это отображение является гладким в \bar{G} . Тогда множество точек S называется простой гладкой поверхностью (ПГП) в \mathbb{R}^3 .

Определение 20.3. Пусть $D \subset \mathbb{R}_{st}^2$ и $G \subset \mathbb{R}_{uv}^2$ — плоские ограниченные области. Рассмотрим отображение Φ , биективно отображающее D на G и ∂D на ∂G (т.е. в целом \bar{D} на \bar{G}), действующее по формулам $u = u(s, t)$, $v = v(s, t)$, непрерывно дифференцируемое с ненулевым якобианом в \bar{D} . Если ПГП S задаётся отображением F , действующим по формулам $x = x(u, v)$, $y = y(u, v)$, $z = z(u, v)$, $(u, v) \in G$, то отображение Φ называется допустимой заменой параметров (ДЗП) на S .

Определение 20.4. Пусть S — ПГП, заданная отображением F замыкания ограниченной области $G \subset \mathbb{R}_{uv}^2$ в \mathbb{R}_{xyz}^3 . Тогда образ ∂G при отображении F называется краем поверхности S (обозначается δS), а оставшееся множество $S \setminus \delta S$ — внутренней областью поверхности S .

Лемма 20.1. При допустимой замене параметров (см. обозначения определения 20.3) имеют место равенства:
1) $\vec{r}_s = u_s \vec{r}_u + v_s \vec{r}_v$, $\vec{r}_t = u_t \vec{r}_u + v_t \vec{r}_v$, $(s, t) \in \bar{D}$, \vec{r}_u и \vec{r}_v рассматриваются в точке $(u(s, t), v(s, t))$;
2) $[\vec{r}_s, \vec{r}_t] = \frac{D(u, v)}{D(s, t)} [\vec{r}_u, \vec{r}_v]$, $(s, t) \in \bar{D}$, \vec{r}_u и \vec{r}_v рассматриваются в точке $(u(s, t), v(s, t))$.

□ 1) Так как функции u и v дифференцируемы в D , а функции x, y, z дифференцируемы в G , то по теореме о дифференцировании сложной функции имеют место равенства:

$$x_s = x_u \cdot u_s + x_v \cdot v_s, \quad y_s = y_u \cdot u_s + y_v \cdot v_s, \\ z_s = z_u \cdot u_s + z_v \cdot v_s, \quad (s, t) \in D.$$

Эти три равенства можно записать в виде одного векторного $\vec{r}_s = u_s \vec{r}_u + v_s \vec{r}_v$, аналогично $\vec{r}_t = u_t \vec{r}_u + v_t \vec{r}_v$. В силу непрерывности всех этих функций, равенства сохраняются при $(s, t) \in \bar{D}$.

2) $[\vec{r}_s, \vec{r}_t] = [u_s \vec{r}_u + v_s \vec{r}_v, u_t \vec{r}_u + v_t \vec{r}_v]$. Так как $[\vec{r}_u, \vec{r}_u] = [\vec{r}_v, \vec{r}_v] = \vec{0}$, а $[\vec{r}_v, \vec{r}_u] = -[\vec{r}_u, \vec{r}_v]$ (известные из аналитической геометрии свойства векторного произведения), то

$$[\vec{r}_s, \vec{r}_t] = (u_s v_t - v_s u_t) \cdot [\vec{r}_u, \vec{r}_v] = \frac{D(u, v)}{D(s, t)} \cdot [\vec{r}_u, \vec{r}_v]. \quad \blacksquare$$

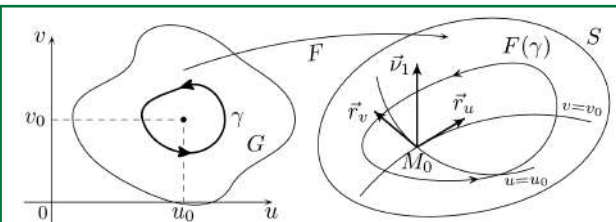


Рис. 20.9

Следствие 1. Если на ПГП в параметризации u, v известны ДЗП по формулам $u = u(s, t)$, $v = v(s, t)$, $(s, t) \in \bar{D}$ (см. обозначения определения 20.3), то в параметризации s, t поверхность также является ПГП.

□ Так как функции x, y, z непрерывны в \bar{G} и все их частные производные продолжаются до функций, непрерывных в \bar{G} (определение 20.2 ПГП), а функции u и v непрерывны в \bar{D} и все их частные производные продолжаются до функций, непрерывных в \bar{D} , то сложные функции $x(u(s, t), v(s, t))$, $y(u(s, t), v(s, t))$, $z(u(s, t), v(s, t))$ непрерывны в \bar{D} и их частные производные, определяемые по первой части леммы 20.1, продолжаются до функций, непрерывных в \bar{D} . Так как $[\vec{r}_u, \vec{r}_v] \neq \vec{0}$, $\frac{D(u, v)}{D(s, t)} \neq 0$ в \bar{G} и \bar{D} соответственно, то по второй части леммы 20.1 также $[\vec{r}_s, \vec{r}_t] \neq \vec{0}$ в \bar{D} , т.е. поверхность S является ПГП в параметризации s, t . ■

Определение 20.5. Плоскость, проходящая через точку M_0 , лежащую на ПГП S , с координатами $x_0 = x(u_0, v_0)$, $y_0 = y(u_0, v_0)$, $z_0 = z(u_0, v_0)$ (см. обозначения определения 20.2) с парой направляющих векторов $\vec{r}_u(u_0, v_0)$ и $\vec{r}_v(u_0, v_0)$, называется касательной плоскостью к поверхности S в точке M_0 . Два вектора $\vec{\nu}_1 = \frac{[\vec{r}_u, \vec{r}_v]}{||[\vec{r}_u, \vec{r}_v]||}$ и $\vec{\nu}_2 = -\vec{\nu}_1$ (векторы \vec{r}_u и \vec{r}_v рассматриваются при $u = u_0, v = v_0$) называются векторами единичной нормали к ПГП S в точке M_0 .

Определение 20.9. ПГП S , заданная уравнением $\vec{r} = \vec{r}(u, v)$, $(u, v) \in G$, где G — ограниченная область в \mathbb{R}_{uv}^2 , называется ориентированной, если задан вектор единичной нормали как непрерывная вектор-функция на \bar{G} (т.е. сделан выбор знака в равенстве $\vec{\nu} = \pm \frac{[\vec{r}_u, \vec{r}_v]}{||[\vec{r}_u, \vec{r}_v]||}$; геометрически выбор этого знака соответствует выбору одной из двух сторон ПГП).

Рассмотрим другой подход к определению ориентации ПГП. Пусть плоскость \mathbb{R}_{uv}^2 «естественно положительно ориентирована», т.е. кратчайший поворот от базисного вектора \vec{e}_u к базисному вектору \vec{e}_v происходит на 90° против часовой стрелки. Напомним, что простая замкнутая гладкая кривая γ в области G считается положительно ориентированной, если обход её осуществляется против часовой стрелки. Пусть ПГП S — образ \bar{G} при отображении F ; $S = F(\bar{G})$. Как было доказано в § 1 этой главы, образ $F(\gamma)$ кривой γ также является гладкой кривой, которая является простой замкнутой в силу биективности отображения F .

Пусть точка (u_0, v_0) лежит внутри кривой γ . Рассмотрим соответствующую точку M_0 на поверхности и координатные кривые $u = u_0, v = v_0$ (см. рис. 20.9).

Из конца вектора $\vec{\nu}_1$ кратчайший поворот от \vec{r}_u к \vec{r}_v виден против часовой стрелки, поэтому обход $F(\gamma)$ виден также против часовой стрелки. Итак, выбор нормали $\vec{\nu}_1$ (т.е. знака «+» в формуле $\vec{\nu} = \pm \frac{[\vec{r}_u, \vec{r}_v]}{||[\vec{r}_u, \vec{r}_v]||}$) соответствует выбору стороны поверхности, на которой направление обхода образа простой замкнутой гладкой кривой то же, что и направление обхода самой кривой в области G ; выбор знака «-» соответствует изменению направления обхода образа простой замкнутой кривой по сравнению с самой кривой (строгих формулировок и рассуждений мы здесь не приводим).

14. Поверхностные интегралы первого и второго рода. Независимость определения от ДЗП.

Определение 20.7. Пусть S — ПГП, заданная уравнениями $x = x(u, v)$, $y = y(u, v)$, $z = z(u, v)$ (в векторном виде $\vec{r} = \vec{r}(u, v)$, $(u, v) \in \bar{G}$), где G — измеримая область в \mathbb{R}_{uv}^2 ; f — непрерывная функция от x, y, z на множестве S . Тогда поверхностным интегралом первого рода $\iint_S f(x, y, z) dS$ называется двойной интеграл

$$\iint_G f(x(u, v), y(u, v), z(u, v)) \cdot |\vec{r}_u, \vec{r}_v| du dv. \quad (20.1)$$

Корректность определения 20.7. Пусть отображение Φ , задающее ДЗП на ПГП S , удовлетворяет также условиям теоремы 19.21' о замене переменной в двойном интеграле (дважды непрерывно дифференцируемо в D с ограниченным якобианом, причём Φ — правильное отображение в D , а Φ^{-1} — правильное отображение в области G); здесь применяются обозначения определений 20.3 и 20.7. Докажем, что значение $\iint_S f(x, y, z) dS$ не изменится при ДЗП на поверхности S (области D и G считаем измеримыми).

□ По теореме 19.21'

$$\begin{aligned} \iint_G f(x(u, v), y(u, v), z(u, v)) \cdot |\vec{r}_u, \vec{r}_v| du dv &= \\ = \iint_D f(x(u(s, t), v(s, t)), y(u(s, t), v(s, t)), z(u(s, t), v(s, t))) \times \\ \times |\vec{r}_u, \vec{r}_v| \cdot \left| \frac{D(u, v)}{D(s, t)} \right| ds dt &= \\ = \iint_D f(x(u(s, t), v(s, t)), y(u(s, t), v(s, t)), z(u(s, t), v(s, t))) \times \\ \times |\vec{r}_s, \vec{r}_t| ds dt \end{aligned}$$

(здесь использована вторая часть леммы 20.1). Поэтому значение $\iint_S f(x, y, z) dS$ не изменится после ДЗП $u = u(s, t)$, $v = v(s, t)$. ■

Определение 20.8. Площадь ПГП S , полученной при отображении замыкания измеримой области $G \subset \mathbb{R}_{uv}^2$ в \mathbb{R}_{xyz}^3 , называется

$$\iint_S dS = \iint_G |\vec{r}_u, \vec{r}_v| du dv.$$

Определение 20.10. Пусть S — ориентированная ПГП, заданная уравнением $\vec{r} = \vec{r}(u, v)$, $(u, v) \in \bar{G}$, где G — измеримая область в \mathbb{R}_{uv}^2 ; $\vec{\nu}$ — вектор единичной нормали к S , соответствующий её данной ориентации; $\vec{a} = (P, Q, R)^T$ — непрерывная вектор-функция от переменных x, y, z на множестве S . Тогда поверхностным интегралом второго рода $\iint_S (\vec{a}, d\vec{S})$ называется поверхностный интеграл первого рода $\iint_S (\vec{a}, \vec{\nu}) dS$.

Так как $\vec{\nu} = \pm \frac{[\vec{r}_u, \vec{r}_v]}{|\vec{r}_u, \vec{r}_v|}$, где знак определяется выбором стороны поверхности, а $[\vec{r}_u, \vec{r}_v] \neq \vec{0}$ в точке S , то вектор-функция $\vec{\nu}$, а вместе с ней и скалярная функция $(\vec{a}, \vec{\nu})$, непрерывна на множестве S . Согласно определению 20.7 поверхностного интеграла первого рода,

$$\begin{aligned} \iint_S (\vec{a}, d\vec{S}) &= \iint_S \left(\vec{a}, \pm \frac{[\vec{r}_u, \vec{r}_v]}{|\vec{r}_u, \vec{r}_v|} \right) dS = \\ &= \pm \iint_G \left(\vec{a}, \frac{[\vec{r}_u, \vec{r}_v]}{|\vec{r}_u, \vec{r}_v|} \right) \cdot |\vec{r}_u, \vec{r}_v| du dv = \pm \iint_G (\vec{a}, \vec{r}_u, \vec{r}_v) du dv. \end{aligned}$$

Для поверхностного интеграла второго рода принят также координатный символ

$$\iint_S (P(x, y, z) dy dz + Q(x, y, z) dz dx + R(x, y, z) dx dy);$$

таким образом, $d\vec{S}$ — это символический вектор $(dy dz, dz dx, dx dy)^T$, причём порядок умножения символических дифференциалов существен: именно $dz dx$, а не $dx dz$, и т.д. Смысл этого станет понятен чуть позже. Преобразуя выражение $\iint_G (\vec{a}, \vec{r}_u, \vec{r}_v) du dv$ по формуле, выражающей смешанное произведение через координаты векторов в правом ортонормированном базисе, получим

$$\begin{aligned} \iint_G \begin{vmatrix} P & Q & R \\ x_u & y_u & z_u \\ x_v & y_v & z_v \end{vmatrix} du dv &= \\ = \iint_G \left(P \frac{D(y, z)}{D(u, v)} + Q \frac{D(z, x)}{D(u, v)} + R \frac{D(x, y)}{D(u, v)} \right) du dv. \end{aligned}$$

Здесь P, Q, R — сложные функции $(P(x(u, v), y(u, v), z(u, v)))$ и т.д.). Таким образом,

$$\begin{aligned} \iint_S (P dy dz + Q dz dx + R dx dy) &= \\ = \pm \iint_G \left(P \frac{D(y, z)}{D(u, v)} + Q \frac{D(z, x)}{D(u, v)} + R \frac{D(x, y)}{D(u, v)} \right) du dv, \end{aligned}$$

а в якобиане порядок функций существен; это — одно из объяснений некоммутативности формального умножения символических дифференциалов. Напомним, что знак «+» или «-» в этой формуле определяется знаком в формуле $\vec{\nu} = \pm \frac{[\vec{r}_u, \vec{r}_v]}{|\vec{r}_u, \vec{r}_v|}$, соответствующим выбранной стороне поверхности. При смене стороны поверхности ($\vec{\nu} \rightarrow -\vec{\nu}$) поверхностный интеграл второго рода изменяет знак.

15. Теорема Остроградского-Гаусса.

Теорема 21.1 (формула Остроградского-Гаусса). Пусть G — каноническая область в пространстве \mathbb{R}^3 , векторное поле $\vec{a}(x, y, z) = (P, Q, R)^T$ непрерывно дифференцируемо в \bar{G} . Тогда

$$\begin{aligned} \iiint_G \operatorname{div} \vec{a} \, dx \, dy \, dz &= \iint_{\partial G} (\vec{a}, d\vec{S}), \quad \text{т.е.} \\ \iiint_G \left(\frac{\partial P}{\partial x} + \frac{\partial Q}{\partial y} + \frac{\partial R}{\partial z} \right) dx \, dy \, dz &= \\ &= \iint_{\partial G} (P \, dy \, dz + Q \, dz \, dx + R \, dx \, dy) \end{aligned}$$

(граница области ориентирована внешней нормалью).

Поверхностный интеграл второго рода в теории поля называют потоком векторного поля через выбранную сторону поверхности. Таким образом, поток непрерывно дифференцируемого векторного поля через внешнюю сторону границы канонической области в \mathbb{R}^3 равен тройному интегралу от дивергенции поля по всей области.

□ По теореме о сведении кратного интеграла к повторному, применённой к \bar{G} как к простому множеству относительно оси z ,

$$\iiint_{\bar{G}} \frac{\partial R}{\partial z} \, dx \, dy \, dz = \iint_{\bar{G}_1} dx \, dy \int_{\psi(x,y)}^{\varphi(x,y)} \frac{\partial R(x,y,z)}{\partial z} \, dz.$$

Тройной интеграл существует по теореме 19.5 (в более общем случае по теореме 19.9). Так как граница области G состоит из графиков непрерывных функций $z = \varphi(x, y)$ и $z = \psi(x, y)$ на измеримом компакте \bar{G}_1 , а также части цилиндрической поверхности, то $\mu \partial G = 0$. Тройной интеграл по множеству G такой же, как и по множеству \bar{G} .

При фиксированных $(x, y) \in G_1$ функция $R(x, y, z)$ непрерывна по z на отрезке $[\psi(x, y); \varphi(x, y)]$, непрерывно дифференцируема на интервале $(\psi(x, y); \varphi(x, y))$ и $\frac{\partial R}{\partial z}$ имеет конечные пределы в концах интервала. С учётом теоремы 4.16 эта функция непрерывно дифференцируема на $[\psi(x, y); \varphi(x, y)]$, и по формуле Ньютона-Лейбница

$$\int_{\psi(x,y)}^{\varphi(x,y)} \frac{\partial R(x,y,z)}{\partial z} \, dz = R(x, y, \varphi(x, y)) - R(x, y, \psi(x, y)).$$

Применяя сведение тройного интеграла к повторному, имеем

$$\begin{aligned} \iiint_G \frac{\partial R}{\partial z} \, dx \, dy \, dz &= \iint_{\bar{G}_1} dx \, dy \int_{\psi(x,y)}^{\varphi(x,y)} \frac{\partial R(x,y,z)}{\partial z} \, dz = \\ &= \iint_{\bar{G}_1} R(x, y, \varphi(x, y)) \, dx \, dy - \iint_{\bar{G}_1} R(x, y, \psi(x, y)) \, dx \, dy = \\ &= \iint_{\Gamma_{\varphi \uparrow}} R(x, y, z) \, dx \, dy - \iint_{\Gamma_{\psi \uparrow}} R(x, y, z) \, dx \, dy, \end{aligned}$$

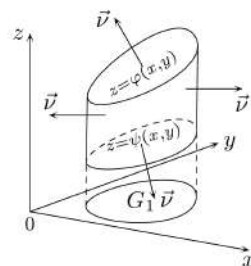


Рис. 21.1

где последние два поверхностных интеграла второго рода берутся по верхним сторонам графиков соответствующих непрерывных функций на компакте \bar{G}_1 (см. определение 20.17). Внешняя сторона ∂G соответствует верхней стороне графика функции φ и нижней стороне графика функции ψ , поэтому в последнее выражение интегралы по внешним сторонам соответствующих

кусков ∂G войдут со знаком «+» (см. рис. 21.1).

Остался нерассмотренным интеграл $\iint_S R(x, y, z) \, dx \, dy$, где S — часть цилиндрической поверхности, входящая в ∂G (см. рис. 21.1). Но для этого интеграла соответствующая вектор-функция $\vec{a} = (0, 0, R)^T$, а вектор \vec{v} нормали к S ортогонален оси z , поэтому $(\vec{a}, \vec{v}) = 0$, и $\iint_S R \, dx \, dy = \iint_S (\vec{a}, \vec{v}) \, dS = 0$. Окончательно имеем

$$\iiint_G \frac{\partial R}{\partial z} \, dx \, dy \, dz = \iint_{\partial G} R(x, y, z) \, dx \, dy,$$

где поверхностный интеграл второго рода берётся по внешней стороне ∂G . Аналогично, рассматривая \bar{G} как простое множество относительно осей x и y , получим

$$\iiint_G \frac{\partial P}{\partial x} \, dx \, dy \, dz = \iint_{\partial G} P(x, y, z) \, dy \, dz,$$

$$\iiint_G \frac{\partial Q}{\partial y} \, dx \, dy \, dz = \iint_{\partial G} Q(x, y, z) \, dz \, dx.$$

Складывая полученные три равенства, придём к нужной формуле. ■

16. Теорема Стокса.

Теорема 21.3 (формула Стокса). Пусть

- 1° Вектор-функция $\vec{a} = (P, Q, R)^T$ непрерывно дифференцируема в области $G \subset \mathbb{R}_{xyz}^3$;
 - 2° S — дважды непрерывно дифференцируемая ППП, заданная уравнением $\vec{r} = \vec{r}(u, v)$, $(u, v) \in \bar{D}$, где D — область Грина, а граница D — простая замкнутая кусочно-гладкая кривая γ , причём $S \subset G$;
 - 3° ориентация S согласована с ориентацией её края Γ .
- Тогда $\int_{\Gamma} (\vec{a}, d\vec{r}) = \iint_S (\text{rot } \vec{a}, d\vec{S})$.

З а м е ч а н и е. Под дважды непрерывной дифференцируемостью S понимается дважды непрерывная дифференцируемость вектор-функции $\vec{r}(u, v)$ в \bar{D} .

□ Параметризуем кривую γ : $u = u(t)$, $v = v(t)$, $t \in [\alpha; \beta]$, так, что при возрастании t от α к β кривая γ обходится в положительном направлении в плоскости \mathbb{R}_{uv}^2 . Функции u и v непрерывны на отрезке $[\alpha; \beta]$ и отрезок этот разбивается на конечное число отрезков, на каждом из которых они непрерывно дифференцируемы. Так как Γ является образом γ при биективном отображении вектор-функцией $\vec{r}(u, v) = (x(u, v), y(u, v), z(u, v))^T$, то Γ также параметризуется параметром $t \in [\alpha, \beta]$:

$$x = x(u(t), v(t)), \quad y = y(u(t), v(t)), \quad z = z(u(t), v(t)).$$

При этом, как отмечалось в § 3 главы XX, со стороны поверхности, ориентированной нормалью $\vec{\nu} = + \frac{[\vec{r}_u, \vec{r}_v]}{|\vec{r}_u, \vec{r}_v|}$, обход Γ , соответствующий возрастанию t , также осуществляется против часовой стрелки (т.е. эта ориентация S согласована с ориентацией Γ , соответствующей возрастанию t). Из равенства $\vec{r}'(t) = u'(t) \cdot \vec{r}_u + v'(t) \cdot \vec{r}_v$ следует, что кривая Γ является гладкой на всех промежутках изменения t , на которых является гладкой кривая γ (см. конец § 1 главы XX), и, следовательно, в целом, в силу биективности отображения, Γ — простая замкнутая кусочно-гладкая кривая. Тогда

$$\begin{aligned} \int_{\Gamma} P(x, y, z) dx &= \\ &= \int_{\alpha}^{\beta} P(x(u(t), v(t)), y(u(t), v(t)), z(u(t), v(t))) x'(t) dt = \\ &= \int_{\alpha}^{\beta} P(x(u(t), v(t)), y(u(t), v(t)), z(u(t), v(t))) \times \\ &\quad \times (x_u \cdot u'(t) + x_v \cdot v'(t)) dt = \int_{\gamma} (P \cdot x_u du + P \cdot x_v dv) \end{aligned}$$

(при преобразовании криволинейного интеграла второго рода в \mathbb{R}_{xyz}^3 в интеграл по отрезку и затем при преобразовании интеграла по отрезку в криволинейный интеграл второго рода в \mathbb{R}_{uv}^2 учтено, что направление обхода кривой в обоих случаях соответствует возрастанию t).

Последний интеграл по формуле Грина преобразуем в двойной интеграл по области D , получим

$$\iint_D \left(\frac{\partial}{\partial u} \left(P \frac{\partial x}{\partial v} \right) - \frac{\partial}{\partial v} \left(P \frac{\partial x}{\partial u} \right) \right) du dv.$$

Здесь использовано то, что функции x_u и x_v непрерывно дифференцируемы в \bar{D} в силу дважды непрерывной дифференцируемости $x(u, v)$. Преобразуем этот двойной интеграл:

$$\iint_D \left(\frac{\partial P}{\partial u} \frac{\partial x}{\partial v} + P \frac{\partial^2 x}{\partial u \partial v} - \frac{\partial P}{\partial v} \frac{\partial x}{\partial u} - P \frac{\partial^2 x}{\partial v \partial u} \right) du dv.$$

Смешанные частные производные, взятые в разном порядке, равны (это следует из дважды непрерывной дифференцируемости функции $x(u, v)$ в D). Преобразуя $\frac{\partial P}{\partial u}$ и $\frac{\partial P}{\partial v}$ как частные производные сложных функций, приведём интеграл к виду

$$\begin{aligned} \iint_D &\left(\left(\frac{\partial P}{\partial x} \frac{\partial x}{\partial u} + \frac{\partial P}{\partial y} \frac{\partial y}{\partial u} + \frac{\partial P}{\partial z} \frac{\partial z}{\partial u} \right) \frac{\partial x}{\partial v} - \right. \\ &\quad \left. - \left(\frac{\partial P}{\partial x} \frac{\partial x}{\partial v} + \frac{\partial P}{\partial y} \frac{\partial y}{\partial v} + \frac{\partial P}{\partial z} \frac{\partial z}{\partial v} \right) \frac{\partial x}{\partial u} \right) du dv = \\ &= \iint_D \left(\frac{\partial P}{\partial z} \cdot \frac{D(z, x)}{D(u, v)} - \frac{\partial P}{\partial y} \cdot \frac{D(x, y)}{D(u, v)} \right) du dv = \\ &= \iint_S \left(\frac{\partial P}{\partial z} dz dx - \frac{\partial P}{\partial y} dx dy \right) \end{aligned}$$

(здесь использованы формула для вычисления поверхностного интеграла второго рода из § 4 главы XX и соответствие данной ориентации S знаку «+» в формуле для $\vec{\nu}$).

Аналогично

$$\begin{aligned} \int_{\Gamma} Q(x, y, z) dy &= \iint_S \left(\frac{\partial Q}{\partial x} dx dy - \frac{\partial Q}{\partial z} dy dz \right), \\ \int_{\Gamma} R(x, y, z) dz &= \iint_S \left(\frac{\partial R}{\partial y} dy dz - \frac{\partial R}{\partial x} dz dx \right). \end{aligned}$$

Складывая полученные три равенства, имеем

$$\begin{aligned} \int_{\Gamma} (P dx + Q dy + R dz) &= \\ &= \iint_S \left(\left(\frac{\partial R}{\partial y} - \frac{\partial Q}{\partial z} \right) dy dz + \left(\frac{\partial P}{\partial z} - \frac{\partial R}{\partial x} \right) dz dx + \right. \\ &\quad \left. + \left(\frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} \right) dx dy \right), \end{aligned}$$

т.е.

$$\int_{\Gamma} (\vec{a}, d\vec{r}) = \iint_S (\text{rot } \vec{a}, d\vec{S}). \quad \blacksquare$$

17. Потенциальные векторные поля. Условие независимости криволинейного интеграла второго рода от пути.

Определение 21.5. Непрерывно дифференцируемая скалярная функция u называется потенциалом непрерывного векторного поля $\vec{a} = (P, Q, R)^T$ в области $G \subset \mathbb{R}^3$, если в этой области $\vec{a} = \text{grad } u$ (т.е. $P = \frac{\partial u}{\partial x}$, $Q = \frac{\partial u}{\partial y}$, $R = \frac{\partial u}{\partial z}$). Аналогичное определение даётся для области $G \subset \mathbb{R}^2$; там $\vec{a} = (P, Q)^T$, $P = \frac{\partial u}{\partial x}$, $Q = \frac{\partial u}{\partial y}$.

Определение 21.6. Векторное поле \vec{a} называется потенциальным в области $G \subset \mathbb{R}^3$ (или \mathbb{R}^2), если оно имеет потенциал в этой области.

Теорема 21.5. Пусть вектор-функция \vec{a} непрерывна в области $G \subset \mathbb{R}^3$ (или \mathbb{R}^2). Тогда следующие 3 утверждения равносильны.

- 1°. $\int_{\Gamma} (\vec{a}, d\vec{r}) = 0$ по любой замкнутой кусочно-гладкой кривой $\Gamma \subset G$.
- 2°. $\int_{\gamma} (\vec{a}, d\vec{r})$ по кусочно-гладкой кривой $\gamma \subset G$ зависит только от начальной и конечной точек кривой, но не зависит от самой кривой.
- 3°. Векторное поле \vec{a} имеет потенциал.

При выполнении каждого из этих условий $\int_{\gamma} (\vec{a}, d\vec{r}) = u(B) - u(A)$, где A — начальная, B — конечная точка кривой, u — потенциал.

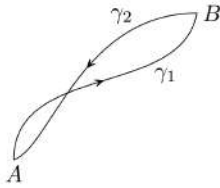


Рис. 21.3

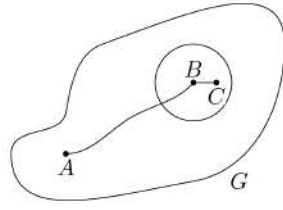


Рис. 21.4

□ Рассмотрим случай \mathbb{R}^3 (случай \mathbb{R}^2 разбирается аналогично).

1° \Rightarrow 2° (см. рис. 21.3). Рассмотрим две кусочно-гладкие кривые γ_1 и γ_2 с общим началом A и концом B . Они образуют замкнутую ориентированную кусочно-гладкую кривую Γ (сначала из точки A движемся к точке B по кривой γ_1 , затем обратно из B в A по кривой γ_2). Тогда

$$0 = \int_{\Gamma} (\vec{a}, d\vec{r}) = \int_{A\gamma_1 B} + \int_{B\gamma_2 A} = \int_{A\gamma_1 B} - \int_{A\gamma_2 B}, \quad \text{т.е.} \quad \int_{A\gamma_1 B} = \int_{A\gamma_2 B}$$

(интегралы по кривым γ_1 и γ_2 с общими началом A и концом B совпадают). Отметим, что кривая Γ может иметь точки самопересечения, т.е. не обязана являться простой замкнутой.

2° \Rightarrow 3°. Пусть $A = (x_0, y_0, z_0) \in G$ — фиксированная точка, $B = (x, y, z) \in G$ — произвольная точка. Так как $\int_{\gamma} (\vec{a}, d\vec{r})$ зависит только от начальной и конечной точек кривой, то выражение $u(x, y, z) = \int_A^B (\vec{a}, d\vec{r})$ определяет однозначную функцию точки B , не зависящую от кусочно-гладкой кривой γ с началом в A и концом в B . Докажем, что u — потенциал векторного поля \vec{a} .

Так как G — область, то точка B входит в G вместе с некоторой окрестностью, и для достаточно малых τ точка $C(x + \tau, y, z)$ и весь отрезок BC целиком принадлежат G (см. рис. 21.4). Тогда

$$\begin{aligned} u(x + \tau, y, z) - u(x, y, z) &= \int_A^C (\vec{a}, d\vec{r}) - \int_A^B (\vec{a}, d\vec{r}) = \int_B^C (\vec{a}, d\vec{r}) = \\ &= \int_B^C P(\xi, \eta, \zeta) d\xi + Q(\xi, \eta, \zeta) d\eta + R(\xi, \eta, \zeta) d\zeta. \end{aligned}$$

Этот интеграл не зависит от кусочно-гладкой кривой, соединяющей точки B и C , его можно брать по отрезку BC . Параметризуем отрезок BC : $\xi = t$, $\eta = y$, $\zeta = z$, $t \in [x, x + \tau]$ (x, y, z — фиксированные числа, координаты точки B ; t — параметр). Если $\tau < 0$, то отрезок BC всё равно пробегается от B к C ; в этом случае ориентация отрезка соответствует убыванию t . Тогда

$$u(x + \tau, y, z) - u(x, y, z) = \int_x^{x+\tau} P(t, y, z) dt = P(\tau_0, y, z) \cdot \tau,$$

где $\tau_0 = \tau_0(\tau) \in [x, x + \tau]$; здесь применена теорема о среднем для определённого интеграла по отрезку.

Так как $\lim_{\tau \rightarrow 0} \tau_0(\tau) = x$, а функция P непрерывна по первому аргументу, то $\lim_{\tau \rightarrow 0} P(\tau_0, y, z) = P(x, y, z)$ и существует $\frac{\partial u}{\partial x}(x, y, z) = \lim_{\tau \rightarrow 0} \frac{u(x + \tau, y, z) - u(x, y, z)}{\tau} = \lim_{\tau \rightarrow 0} P(\tau_0, y, z) = P(x, y, z)$. Аналогично, $\frac{\partial u}{\partial y} = Q$, $\frac{\partial u}{\partial z} = R$. Значит, функция u непрерывно дифференцируема в области G и является потенциалом поля \vec{a} .

3° \Rightarrow 1°. Пусть $P = \frac{\partial u}{\partial x}$, $Q = \frac{\partial u}{\partial y}$, $R = \frac{\partial u}{\partial z}$ в области G ; γ — произвольная кусочно-гладкая кривая в G , параметризуемая параметром t : $x = x(t)$, $y = y(t)$, $z = z(t)$, $t \in [\alpha; \beta]$; $A = (x(\alpha), y(\alpha), z(\alpha))$ — начало, $B = (x(\beta), y(\beta), z(\beta))$ — конец кривой. Тогда

$$\begin{aligned} \int_{\gamma} (P dx + Q dy + R dz) &= \\ &= \int_{\alpha}^{\beta} \left(\frac{\partial u}{\partial x} x'(t) + \frac{\partial u}{\partial y} y'(t) + \frac{\partial u}{\partial z} z'(t) \right) dt = \\ &= \int_{\alpha}^{\beta} \frac{d}{dt} (u(x(t), y(t), z(t))) dt = \\ &= u(x(\beta), y(\beta), z(\beta)) - u(x(\alpha), y(\alpha), z(\alpha)) = u(B) - u(A). \end{aligned}$$

Для замкнутой кусочно-гладкой кривой $\Gamma \subset G$ начало и конец совпадают, т.е. $A = B$ и $\int_{\Gamma} (\vec{a}, d\vec{r}) = 0$.

Попутно доказано, что при наличии потенциала для кривой γ с началом A и концом B интеграл равен $u(B) - u(A)$. Равенство $\int_A^B (\vec{a}, d\vec{r}) = u(B) - u(A)$ является аналогом формулы Ньютона–Лейбница для потенциальных полей. ■

18. Геометрическое определение ротора. Связь потенциальности и безвихревости векторного поля.

Теорема 21.4 (геометрический смысл проекции ротора на произвольное направление). Пусть вектор-функция $\vec{a}(x, y, z)$ непрерывно дифференцируема в окрестности точки $M_0 \in \mathbb{R}^3$; \vec{v} — произвольный единичный вектор. Тогда

$$(\operatorname{rot} \vec{a}, \vec{v})(M_0) = \lim_{k \rightarrow \infty} \frac{\int_{\Gamma_k} (\vec{a}, d\vec{r})}{\mu S_k},$$

где Γ_k , $k = 1, 2, \dots$, — последовательность окружностей, лежащих в плоскости, проходящей через точку M_0 перпендикулярно вектору \vec{v} , центры которых — точка M_0 , а радиусы стремятся к нулю; μS_k — площади кругов S_k , ограниченных этими окружностями; направление обхода Γ_k из конца вектора \vec{v} видно против часовой стрелки.

□ Применим формулу Стокса к кривой Γ_k и поверхности S_k :

$$\int_{\Gamma_k} (\vec{a}, d\vec{r}) = \iint_{S_k} (\operatorname{rot} \vec{a}, d\vec{S}) = \iint_{S_k} (\operatorname{rot} \vec{a}, \vec{v}) dS$$

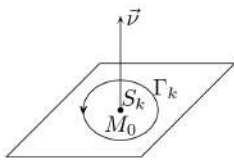


Рис. 21.2

(ориентации Γ_k и S_k такие, как на рис. 21.2, поверхностный интеграл в формуле Стокса приведён к интегралу первого рода). Здесь S_k — круг как ПГП, являющаяся частью плоскости; если внутренность этого круга рассмотреть как область $G_k \subset \mathbb{R}_{uv}^2$, то ПГП S_k может быть параметризована так:

$$\vec{r} = \vec{r}_0 + \vec{e}_1 u + \vec{e}_2 v, \quad (u, v) \in \bar{G}_k,$$

где \vec{r}_0 — радиус-вектор точки M_0 , \vec{e}_1 и \vec{e}_2 — ортонормированный базис в \mathbb{R}_{uv}^2 . Тогда поверхностный интеграл первого рода приводится к двойному интегралу

$$\iint_{\bar{G}_k} (\operatorname{rot} \vec{a}, \vec{v}) \cdot [|\vec{r}_u, \vec{r}_v|] du dv = \iint_{\bar{G}_k} (\operatorname{rot} \vec{a}, \vec{v}) du dv,$$

так как $|\vec{r}_u, \vec{r}_v| = |\vec{e}_1, \vec{e}_2| = 1$. В последнем интеграле подынтегральное выражение — функция от u и v . По теореме о среднем 19.15 этот интеграл равен

$$(\operatorname{rot} \vec{a}, \vec{v})(M_k) \cdot \iint_{\bar{G}_k} du dv = (\operatorname{rot} \vec{a}, \vec{v})(M_k) \cdot \mu \bar{G}_k = (\operatorname{rot} \vec{a}, \vec{v})(M_k) \cdot \mu S_k,$$

где $M_k \in \bar{G}_k$ или, если M_k рассматривать как точку поверхности S_k , $M_k \in S_k$. Так $\rho(M_k, M_0) \rightarrow 0$ (это расстояние не превосходит радиуса круга S_k), то $\lim_{k \rightarrow \infty} M_k = M_0$. В силу непрерывности функции $(\operatorname{rot} \vec{a}, \vec{v})$ в точке M_0

$$(\operatorname{rot} \vec{a}, \vec{v})(M_0) = \lim_{k \rightarrow \infty} (\operatorname{rot} \vec{a}, \vec{v})(M_k) = \lim_{k \rightarrow \infty} \frac{\int_{\Gamma_k} (\vec{a}, d\vec{r})}{\mu S_k}. \quad \blacksquare$$

Теорема 21.7. Если непрерывно дифференцируемое векторное поле $\vec{a} = (P, Q)^T$ потенциально в области $G \subset \mathbb{R}^2$, то $\frac{\partial Q}{\partial x} = \frac{\partial P}{\partial y}$ в области G . Обратно, если в односвязной области $G \subset \mathbb{R}^2$ для непрерывно дифференцируемого векторного поля $\vec{a} = (P, Q)^T$ выполняется равенство $\frac{\partial Q}{\partial x} = \frac{\partial P}{\partial y}$, то поле \vec{a} потенциально в G .

□ Если поле потенциально, то найдётся непрерывно дифференцируемая функция u такая, что $P = \frac{\partial u}{\partial x}$, $Q = \frac{\partial u}{\partial y}$ (так как P и Q — непрерывно дифференцируемые функции, то u — дважды непрерывно дифференцируемая функция в G). Тогда

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x \partial y} = \frac{\partial^2 u}{\partial y \partial x}, \quad \text{т.е.} \quad \frac{\partial Q}{\partial x} = \frac{\partial P}{\partial y}.$$

Обратно, пусть $\frac{\partial Q}{\partial x} = \frac{\partial P}{\partial y}$ в односвязной области G , а Γ — замкнутая кусочно-гладкая кривая в G . В силу односвязности G кривая Γ является границей ограниченного открытого множества $D \subset G$. По формуле Грина (мы приняли без доказательства, что формула Грина справедлива в этом общем случае)

$$\int_{\Gamma} (P dx + Q dy) = \iint_D \left(\frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} \right) dx dy = 0$$

(граница считается положительно ориентированной). Так как $\int_{\Gamma} (\vec{a}, d\vec{r}) = 0$ по любой замкнутой кусочно-гладкой кривой в G , то поле \vec{a} потенциально в области G . ■

Условие односвязности области G во второй части теоремы 21.7 существенно. В неодносвязной области условие $\frac{\partial Q}{\partial x} = \frac{\partial P}{\partial y}$ не является достаточным для потенциальности поля.

Теорема 21.8. Если непрерывно дифференцируемое векторное поле \vec{a} потенциально в области $G \subset \mathbb{R}^3$, то $\operatorname{rot} \vec{a} = \vec{0}$ в области G . Обратно, если в поверхностно односвязной области $G \subset \mathbb{R}^3$ для непрерывно дифференцируемого векторного поля \vec{a} выполняется равенство $\operatorname{rot} \vec{a} = \vec{0}$, то поле \vec{a} потенциально в G .

□ Если поле потенциально, то найдётся непрерывно дифференцируемая вектор-функция u такая, что $\vec{a} = \operatorname{grad} u$ (так как \vec{a} — непрерывно дифференцируемая вектор-функция, то функция u дважды непрерывно дифференцируема в G). Тогда $\operatorname{rot} \vec{a} = \operatorname{rot} \operatorname{grad} u = \vec{0}$ в G (свойство 6° в § 1 этой главы).

Обратно, пусть $\operatorname{rot} \vec{a} = \vec{0}$ в поверхностно односвязной области G , а Γ — замкнутая кусочно-гладкая кривая в G . В силу поверхностной односвязности G кривая Γ является краем КГП $S \subset G$. Будем считать, что можно применить формулу Стокса (то, что поверхность S разбивается на дважды непрерывно дифференцируемые ПГП, в теореме Стокса несущественно, но очень упрощает доказательство). Из общего варианта формулы Грина, принятого нами без доказательства, следует, что эта формула применима к плоским областям, образами замыканий которых при отображении на S являются ПГП, входящие в S . Тогда по теореме Стокса

$$\int_{\Gamma} (\vec{a}, d\vec{r}) = \iint_S (\operatorname{rot} \vec{a}, d\vec{S}) = 0.$$

Так как $\int_{\Gamma} (\vec{a}, d\vec{r}) = 0$ по любой замкнутой кусочно-гладкой кривой в области G , то поле \vec{a} потенциально в G . ■

19. Геометрическое определение дивергенции. Соленоидальные векторные поля.

Теорема 21.2 (геометрический смысл дивергенции).

Пусть вектор-функция $\vec{a}(x, y, z)$ непрерывно дифференцируема в окрестности точки $M_0 \in \mathbb{R}^3$. Тогда

$$\operatorname{div} \vec{a}(M_0) = \lim_{k \rightarrow \infty} \frac{\iint_{\partial G_k} (\vec{a}, d\vec{S})}{\mu G_k},$$

где $G_1 \supset G_2 \supset \dots \supset G_k \supset \dots \ni M_0$ — последовательность канонических областей таких, что вектор-функция \vec{a} непрерывно дифференцируема в \bar{G}_1 и $\lim_{k \rightarrow \infty} \operatorname{diam} G_k = 0$ (например, последовательность окрестностей точки M_0 , радиусы которых стремятся к нулю); интегралы берутся по внешней стороне ∂G_k .

Определение 21.12. Векторное поле \vec{a} называется соленоидальным в области $G \subset \mathbb{R}^3$, если поток этого поля через любую замкнутую КГП $S \subset G$ равен нулю.

Теорема 21.9. Если непрерывно дифференцируемое векторное поле \vec{a} соленоидально в области $G \subset \mathbb{R}^3$, то $\operatorname{div} \vec{a} = 0$ в области G . Обратно, если в объёме односвязной области $G \subset \mathbb{R}^3$ для непрерывно дифференцируемого векторного поля \vec{a} выполняется равенство $\operatorname{div} \vec{a} = 0$, то поле \vec{a} соленоидально в G .

□ По теореме Остроградского–Гаусса

$$\iint_{\partial G_k} (\vec{a}, d\vec{S}) = \iiint_{G_k} \operatorname{div} \vec{a} \, dx \, dy \, dz \equiv \iiint_{\bar{G}_k} \operatorname{div} \vec{a} \, dx \, dy \, dz.$$

По теореме 19.15 о среднем последний интеграл равен

$$\operatorname{div} \vec{a}(M_k) \cdot \iiint_{\bar{G}_k} dx \, dy \, dz = \operatorname{div} \vec{a}(M_k) \cdot \mu G_k,$$

где $M_k \in \bar{G}_k$ (здесь использовано то, что функция $\operatorname{div} \vec{a}$ непрерывна в замыкании измеримой области G_k).

Легко показать, что всегда $\operatorname{diam} \bar{X} = \operatorname{diam} X$, где $X \subset \mathbb{R}^n$. В самом деле, пусть $\operatorname{diam} X = d$, и точки $A, B \in \bar{X}$. Тогда существуют последовательности точек $A_k \in X, B_k \in X, k = 1, 2, \dots$, такие, что $\lim_{k \rightarrow \infty} A_k = A, \lim_{k \rightarrow \infty} B_k = B$. Значит,

$$\forall \varepsilon > 0 \rightarrow \exists k_0 : \forall k \geq k_0 \rightarrow \rho(A_k, A) < \varepsilon, \quad \rho(B_k, B) < \varepsilon;$$

$$\rho(A, B) \leq \rho(A, A_k) + \rho(A_k, B_k) + \rho(B_k, B) < \operatorname{diam} X + 2\varepsilon = d + 2\varepsilon.$$

Так как $\varepsilon > 0$ — любое, то $\rho(A, B) \leq d$; следовательно, $\operatorname{diam} \bar{X} \leq d$. Но $\operatorname{diam} \bar{X} \geq \operatorname{diam} X = d$, значит, $\operatorname{diam} \bar{X} = d$.

Возвращаясь к доказательству теоремы 21.2, имеем

$$\rho(M_k, M_0) \leq \operatorname{diam} \bar{G}_k = \operatorname{diam} G_k \rightarrow 0 \text{ при } k \rightarrow \infty,$$

и $\lim_{k \rightarrow \infty} M_k = M_0$. В силу непрерывности функции $\operatorname{div} \vec{a}$ в точке M_0 ,

$$\operatorname{div} \vec{a}(M_0) = \lim_{k \rightarrow \infty} \operatorname{div} \vec{a}(M_k) = \lim_{k \rightarrow \infty} \frac{\iint_{\partial G_k} (\vec{a}, d\vec{S})}{\mu G_k}. \quad \blacksquare$$

□ Если точка $M_0 \in G$, то по теореме 21.2 о геометрическом смысле дивергенции

$$\operatorname{div} \vec{a}(M_0) = \lim_{k \rightarrow \infty} \frac{\iint_{\partial G_k} (\vec{a}, d\vec{S})}{\mu G_k},$$

где в качестве G_k можно взять последовательность окрестностей точки M_0 , радиусы которых стремятся к нулю. Так как все интегралы в этом равенстве равны нулю при $G_k \subset G$ (т.е. при $k \geq k_0$), то $\operatorname{div} \vec{a}(M_0) = 0$, а M_0 — произвольная точка G . Первая часть теоремы доказана.

Обратно, пусть $\operatorname{div} \vec{a} = 0$ в объёме односвязной области G , а S — замкнутая КГП в G . В силу объёмной односвязности G поверхность S является границей ограниченного открытого множества $D \subset G$. По формуле Остроградского–Гаусса (мы приняли без доказательства, что формула Остроградского–Гаусса справедлива в этом общем случае)

$$\iint_S (\vec{a}, d\vec{S}) = \iiint_D \operatorname{div} \vec{a} \, dx \, dy \, dz = 0$$

(поверхность S ориентирована внешней нормалью). Так как $\iint_S (\vec{a}, d\vec{S}) = 0$ по любой замкнутой КГП в G , то поле \vec{a} соленоидально в области G . \blacksquare