

# Содержание

<b>1</b>	<b>Дифференциальное исчисление. Функции нескольких переменных</b>	<b>1</b>
1.1	Метрические пространства . . . . .	1
1.2	Пространство $\mathbb{R}^n$ . . . . .	3
1.3	Последовательности в пространстве $\mathbb{R}^n$ . . . . .	4
1.4	Функции нескольких переменных. . . . .	5
1.5	Непрерывные функции . . . . .	6
1.6	Дифференцируемость функций нескольких переменных . . . . .	8
1.7	Производные сложных функций . . . . .	10
1.8	Производные по направлениям . . . . .	12
1.9	Производные и дифференциалы старшего порядка . . . . .	13
1.10	Экстремумы функций нескольких переменных . . . . .	17
1.11	Численные методы поиска безусловного экстремума . . . . .	20
1.12	Теорема о неявной функции . . . . .	21
1.13	Системы функций . . . . .	23
1.14	Теорема о системе неявных функций . . . . .	26
1.15	Условный экстремум . . . . .	29
1.16	Геометрические приложения производных в пространстве $\mathbb{R}^3$ . . . . .	33
1.16.1	Касательные и нормали к кривой в $\mathbb{R}^3$ . . . . .	33
1.16.2	Уравнение касательной и нормали к поверхности в пространстве $\mathbb{R}^3$ . . . . .	34
<b>2</b>	<b>Интегральное исчисление функции нескольких переменных</b>	<b>37</b>
2.1	Двойной интеграл . . . . .	37
2.1.1	Свойства двойного интеграла. . . . .	38
2.1.2	Условие существования двойного интеграла . . . . .	38
2.1.3	Геометрический смысл двойного интеграла . . . . .	39
2.1.4	Правила вычисления двойного интеграла . . . . .	40
2.2	Криволинейные интегралы первого рода . . . . .	42
2.2.1	Правила вычисления криволинейного интеграла первого рода . . . . .	42
2.3	Криволинейный интеграл второго рода . . . . .	44
2.3.1	Правила вычисления интеграла второго рода . . . . .	44
2.3.2	Связь между криволинейными интегралами первого и второго рода . . . . .	46
2.4	Интегралы по замкнутому контуру . . . . .	46

## 1 Дифференциальное исчисление. Функции нескольких переменных

### 1.1 Метрические пространства

Пусть имеется пространство неких элементов  $X$ .

**Определение 1.1.** Пространство  $X$  называется метрическим, если  $\forall x, y \in X$ ,  $\exists$  вещественное число  $\rho(x, y)$ , удовлетворяющее аксиомам:

- 1)  $\rho(x, y) \geq 0$ ;  $\rho(x, y) = 0 \Leftrightarrow x = y$ .
  - 2)  $\rho(x, y) = \rho(y, x)$ ;
  - 3)  $\rho(x, y) \leq \rho(x, z) + \rho(z, y)$
- $\forall x, y, z \in X$ .

Тогда величина  $\rho(x, y)$  можно назвать метрикой или расстоянием между элементами.

**Пример 1.1.**  $X = \mathbb{R}$ . Здесь  $\rho(x, y) = |x - y|$ .

**Пример 1.2.**  $X = C[a, b]$  — непрерывные функции, заданные на отрезке  $[a, b]$ .

$$\rho_1(f(x), g(x)) = \max_{[a, b]} |f(x) - g(x)|, \text{ где } x \in [a, b].$$

$$\rho_2(f(x), g(x)) = \int_a^b |f(x) - g(x)| dx.$$

и так далее.

Если  $\rho_1(f(x), g(x))$  мало, то  $\rho_2(f(x), g(x))$  — мало. Обратное вообще говоря неверно.

**Определение 1.2.**  $V_\varepsilon(x) = \{y \in X : \rho(x, y) < \varepsilon\}$  — эpsilon-окрестность  $x$ ; шар с центром в  $x$  и радиусом  $\varepsilon$ .

**Пример 1.3.**  $X = \mathbb{R}$   $\rho(x, y) = |x - y|$ .  $V_\varepsilon(x) = (x - \varepsilon, x + \varepsilon)$ .

**Пример 1.4.**  $X = C([a, b])$ ,  $\rho_1(f(x), g(x)) = \max_{[a, b]} |f(x) - g(x)|$ . Отступаем  $\varepsilon$  от каждого  $f(x)$  вверх и вниз. Любая функция, лежащая в получившемся участке пространства, принадлежит эpsilon-окрестности функции.

**Определение 1.3.** Далее элементы пространства будем называть точками.

**Определение 1.4.**  $x \in X$  — внутренняя точка  $X$ , если  $\exists \varepsilon > 0 : V_\varepsilon(x) \subset X$ .

**Определение 1.5.** Множество  $X$  открыто, если все его точки внутренние. (Привет, топология. Я скучал).

**Пример 1.5.**  $x^2 + y^2 < 1$ .

**Определение 1.6.**  $x$  — предельная точка  $X$ , если  $\forall \varepsilon > 0 \exists y \in X (y \neq x) : y \in V_\varepsilon(x)$ .

*Замечание 1.1.* Предельная точка может как входить во множество, так и не входить.

**Определение 1.7.**  $X$  замкнуто, если оно содержит все свои предельные точки.

**Пример 1.6.**  $x^2 + y^2 < 1$  не замкнуто. А вот  $x^2 + y^2 \leq 1$  замкнуто.

**Определение 1.8.** Замыкание множества — процедура присоединения к множеству всех его предельных точек.

**Пример 1.7.**  $\mathbb{Q}$  не открыто и не замкнуто.

**Определение 1.9.**  $\overline{\mathbb{Q}}$  — замыкание.

**Пример 1.8.**  $\overline{\mathbb{Q}} = \mathbb{R}$ .

**Определение 1.10.**  $x \in X$  — изолированная точка  $X$ , если  $\exists \varepsilon > 0 : \nexists y \in X : y \neq x, y \in V_\varepsilon(x)$ .

**Определение 1.11.**  $x \in X$  — граничная точка  $X$ , если  $\forall \varepsilon > 0, \exists y_1 \in X, \exists y_2 \notin X : y_1, y_2 \in V_\varepsilon(x)$ . При этом граничная точка может как принадлежать множеству, так и не принадлежать.

## 1.2 Пространство $\mathbb{R}^n$

**Определение 1.12.** Под пространством  $\mathbb{R}^n$  будем понимать множество упорядоченных наборов из  $n$  вещественных чисел. (Пространство  $n$ -мерных векторов).

Введем в пространстве  $\mathbb{R}^n$  метрику:

1) Сферическая (евклидова) метрика:

Если  $x = \begin{pmatrix} x_1 \\ \dots \\ x_n \end{pmatrix}$ ,  $y = \begin{pmatrix} y_1 \\ \dots \\ y_n \end{pmatrix}$ , то

$$\rho(x, y) = \sqrt{\sum_{i=1}^n (x_i - y_i)^2}$$

Докажем неравенство треугольника (неотрицательность и симметричность очевидны):

*Доказательство.*  $\forall a_i, b_i, i = 1, \dots, n. \forall t \sum_{i=1}^n (a_i t + b_i)^2 \geq 0$ . Раскроем скобки:

$$\underbrace{t^2 \sum a_i^2}_A + \underbrace{2t \sum a_i b_i}_B + \underbrace{\sum b_i^2}_C \geq 0$$

. Чтобы это неравенство выполнялось, должно выполняться  $B^2 - AC \leq 0$ . Отсюда  $(\sum_{i=1}^n a_i b_i)^2 \leq (\sum a_i^2)(\sum b_i^2)$ . Извлечем корень:  $|\sum a_i b_i| \leq \sqrt{\sum a_i^2} \sqrt{\sum b_i^2}$ . Умножим на 2 и прибавим ... :  $\sum a_i^2 + \sum b_i^2 + 2 \sum a_i b_i \leq \sum a_i^2 + \sum b_i^2 + 2 \sqrt{\sum a_i^2} \sqrt{\sum b_i^2}$ . Вынесем полные квадраты:  $\sum (a_i + b_i)^2 \leq (\sqrt{\sum a_i^2} + \sqrt{\sum b_i^2})^2$ . Извлекаем корень, получаем  $\sqrt{\sum (a_i + b_i)^2} \leq (\sqrt{\sum a_i^2} + \sqrt{\sum b_i^2})$  (\*).

В неравенстве (\*)  $a_i = x_i - z_i$ ,  $b_i = z_i - y_i$ ,  $i = \overline{1, n}$ , где  $x, y, z \in \mathbb{R}^n$ . Отсюда

$$\sqrt{\sum_{i=1}^n (x_i - y_i)^2} \leq \sqrt{\sum_{i=1}^n (x_i - z_i)^2} + \sqrt{\sum_{i=1}^n (z_i - y_i)^2}$$

□

**Пример 1.9.**  $V_\varepsilon(x) = \{y \in \mathbb{R}^n : \rho(x, y) < \varepsilon\} = \{y \in \mathbb{R}^n : \sum_{i=1}^n (x_i - y_i)^2 < \varepsilon^2\}$  —  $\varepsilon$ -окрестность, шар.

2) Параллелепipedальная метрика:

$\forall x, y \in \mathbb{R}^n \rho(x, y) = \max_{i=\overline{1, n}} |x_i - y_i|$ .

Аксиомы очевидны.

**Пример 1.10.**  $V_\varepsilon(x) = \{y \in \mathbb{R}^n : \rho(x, y) < \varepsilon\} = \{y \in \mathbb{R}^n : |x_i - y_i| < \varepsilon, i = \overline{1, n}\}$ .

**Лемма 1.1.**  $\forall x \in \mathbb{R}^n$

$\forall \varepsilon > 0 \exists \varepsilon_1 > 0$ :

1)  $V_{\varepsilon_1}^{(1)}(x) \subset V_\varepsilon^{(2)}(x)$

2)  $V_{\varepsilon_1}^{(2)}(x) \subset V_\varepsilon^{(1)}(x)$

где  $V^{(1)}$  — сферическая окрестность, а  $V^{(2)}$  — параллелепipedальная.

*Доказательство.* Очевидно.

□

Из леммы вытекает, что сферическая и параллелепipedальная метрики эквивалентны в плане близости.

Поэтому далее можно использовать любую из этих метрик и теоремы, доказанные в одной метрике, верны и для другой.

Далее, если не оговорено противное, под расстоянием в пространстве  $\mathbb{R}^n$  будем понимать сферическую метрику.

В различных задачах могут быть использованы и другие метрики пространства  $\mathbb{R}^n$ .

### 1.3 Последовательности в пространстве $\mathbb{R}^n$

Пусть  $\forall k \in \mathbb{N} \exists x^{(k)} = \begin{pmatrix} x_1^{(k)} \\ \dots \\ x_n^{(k)} \end{pmatrix} \in \mathbb{R}^n$  — последовательность в пространстве  $\mathbb{R}^n$ .

**Определение 1.13.** Пусть  $a \in \mathbb{R}^n$ . Точка  $a$  называется пределом последовательности  $\{x^{(k)}\}$  при  $k \rightarrow \infty$ , если  $\forall \varepsilon > 0 \exists N > 0, \forall k > N \Rightarrow \rho(x^{(k)}, a) < \varepsilon$ . Запись:  $\lim_{k \rightarrow \infty} x^{(k)} = a$ .

**Теорема 1.1.**  $a = \begin{pmatrix} a_1 \\ \dots \\ a_n \end{pmatrix}, x^{(k)} = \begin{pmatrix} x_1^{(k)} \\ \dots \\ x_n^{(k)} \end{pmatrix}$ . Тогда  $a = \lim_{k \rightarrow \infty} x^{(k)} \Leftrightarrow a_i = \lim_{k \rightarrow \infty} x_i^{(k)}$ , где  $i = \overline{1, n}$ .

*Доказательство.*  $\lim_{k \rightarrow \infty} x^{(k)} = a \Leftrightarrow \rho(x^{(k)}, a) \rightarrow_{k \rightarrow \infty} 0 \Leftrightarrow \max_{i=\overline{1, n}} |x_i^{(k)} - a_i| \rightarrow_{k \rightarrow \infty} 0 \Leftrightarrow \lim_{k \rightarrow \infty} x_i^{(k)} = a_i$  (по лемме из прошлого параграфа).  $\square$

**Замечание 1.2.** Последовательность  $\{x_i^{(k)}\}$  — одномерные числовые последовательности. В результате по теореме исследование многомерного предела сводится к исследованию одномерных пределов и теоремы, доказанные для одномерного случая в той или иной степени переносятся на многомерный случай.

**Теорема 1.2.** (Коши)

$\exists$  конечный  $\lim_{k \rightarrow \infty} x^{(k)} \Leftrightarrow \forall \varepsilon > 0 \exists N > 0 \forall k \geq N \forall p > 0 \Rightarrow \rho(x^{(k+p)}, x^{(k)}) < \varepsilon$ .

**Определение 1.14.**  $\{x_k\}_{k=1}^\infty$  ограничена в  $\mathbb{R}^n$ , если  $\exists M > 0 : \rho(x^{(k)}, \phi) \leq M \forall k = 1, 2, \dots$ , где  $\phi$  обычно является началом координат.

**Теорема 1.3.** (Больцано-Вейерштрасса для многомерного случая) Если последовательность ограничена, то из нее можно выделить сходящуюся подпоследовательность.

*Доказательство.* Пусть  $\{x^{(k)}\}$  ограничена в  $\mathbb{R}^n$ . Распишем:  $x^{(k)} = \begin{pmatrix} x_1^{(k)} \\ \dots \\ x_n^{(k)} \end{pmatrix}$ . Если ограничены вектора, то следует, что последовательность первых координат  $\{x_1^{(k)}\}$  ограничена. По теореме Больцано-Вейерштрасса для одномерного случая из этой последовательности можно выделить сходящуюся подпоследовательность:  $\exists \{x_1^{(m_k)}\}$ . Теперь возьмем эту последовательность для всех векторов (рассматриваем многомерную подпоследовательность):

$x^{(m_k)} = \begin{pmatrix} x_1^{(m_k)} \\ \dots \\ x_n^{(m_k)} \end{pmatrix}$ . Рассмотрим последовательность вторых координат  $\{x_2^{(m_k)}\}$ . Она ограничена, а значит, существует сходящаяся подпоследовательность  $\{x_2^{(p_{m_k})}\}$ . Теперь рассматриваем  $x^{(p_{m_k})} = \begin{pmatrix} x_1^{(p_{m_k})} \\ \dots \\ x_n^{(p_{m_k})} \end{pmatrix}$ . Полученная последовательность векторов сходится по первым двум координатам. По индукции распространяем правило на оставшиеся координаты.  $\square$

## 1.4 Функции нескольких переменных.

**Определение 1.15.** Пусть  $E \subset \mathbb{R}^n$ . И пусть  $\forall x = \begin{pmatrix} x_1 \\ \dots \\ x_n \end{pmatrix} \in E \exists$  некоторое вещественное число, которое будем обозначать  $f(x)$  или  $f(x_1, \dots, x_n)$ . Тогда говорят, что на множестве  $E$  задана функция от нескольких переменных.

Обозначения: Если будем доказывать теоремы для  $n$ -мерного случая, то будем обозначать несколько переменных как  $f(x_1, \dots, x_n)$ . В трехмерном/двухмерном будем писать  $f(x, y, z)/f(x, y)$ .

**Определение 1.16.**  $E$  — область определения функции.

**Определение 1.17.** Диаметр области  $\text{diam} E = \sup_{x^{(1)}, x^{(2)} \in E} \rho(x^{(1)}, x^{(2)})$ . Если  $\text{diam} E$  конечен, то область  $E$  ограничена.

**Определение 1.18.** Область  $E$  — связная, если любые две точки из этой области можно соединить непрерывной кривой, целиком лежащей в этой области.

**Пример 1.11.**  $f(x, y) = \ln xy$ . Область определения  $E = \{(x, y) \in \mathbb{R}^2 : xy > 0\}$ .  $E$  — неограничена, несвязна.

*Замечание 1.3.* Функция от двух переменных задает поверхность в трехмерном пространстве.

В общем случае получаем  $n$ -мерную поверхность в  $n + 1$ -мерном пространстве.

**Определение 1.19.** (предел функции по Гейне)

Пусть  $f(x)$  определена на  $E \subset \mathbb{R}^n$ ,  $a$  — предельная точка  $E$ . Если  $\forall \{x^{(k)}\} \in E$  верно, что  $\rho(x^{(k)}, a) \rightarrow_{k \rightarrow \infty} 0 \Rightarrow |f(x^{(k)}) - g| \rightarrow_{k \rightarrow \infty} 0$ , то  $g = \lim_{x \rightarrow a} f(x)$ .

**Предложение 1.1.**  $a = \begin{pmatrix} a_1 \\ \dots \\ a_n \end{pmatrix}$ ,  $x = \begin{pmatrix} x_1 \\ \dots \\ x_n \end{pmatrix}$ . Зафиксируем все координаты кроме  $x_1$ .

Предположим  $\exists \lim_{x_1 \rightarrow a_1} f(x_1, \dots, x_n) = f^{(1)}(x_2, \dots, x_n)$ . Проведем эту операцию для оставшихся координат. В результате приходим к так называемому повторному пределу:

$$\lim_{x_n \rightarrow a_n} \dots \lim_{x_1 \rightarrow a_1} f(x_1, \dots, x_n)$$

Если перебирать аргументы  $x_1, \dots, x_n$  в другом порядке, то получим другой повторный предел. Всего получится  $n!$  повторных пределов. Если существуют оба предела (повторный и Гейне), то они равны. Может оказаться, что какой-то повторный предел существует, а многомерного предела нет. И наоборот.

**Пример 1.12.**  $\begin{pmatrix} x \\ y \end{pmatrix} \in \mathbb{R}^2$ .  $f(x, y) = x \sin \frac{1}{y} + y \sin \frac{1}{x}$ .  $a = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \end{pmatrix}$ . Здесь  $\lim_{x \rightarrow 0, y \rightarrow 0} f(x, y) = 0$ . То есть многомерный предел существует и равен нулю, так как  $0 \leq |f(x, y)| \leq |x| + |y|$ . Вычислим повторный предел:  $\lim_{y \rightarrow 0} \lim_{x \rightarrow 0} f(x, y)$ . Внутреннего предела не существует. Если поменять пределы местами, то тоже ничего хорошего не получится.

**Пример 1.13.** Все то же самое, только  $f(x, y) = x \sin \frac{1}{y} + y$ . Опять-таки многомерный предел есть. Повторный предел  $\lim_{y \rightarrow 0} \lim_{x \rightarrow 0} f(x, y) = \lim_{y \rightarrow 0} y = 0$ . А вот наоборот не выйдет по той же причине, по которой мы не смогли вывести в предыдущем примере.

**Пример 1.14.** Опять-таки все то же самое, но  $f(x, y) = \frac{xy}{x^2 + y^2}$ . Повторные пределы существуют и  $\lim_{y \rightarrow 0} \lim_{x \rightarrow 0} f(x, y) = 0$ ;  $\lim_{x \rightarrow 0} \lim_{y \rightarrow 0} f(x, y) = 0$ . Покажем, что многомерного предела не существует. Будем стремиться к нулю по лучам. То есть  $y = px$ ,  $p = \text{const}$ . Вычисляем:  $\lim_{x \rightarrow 0} f(x, px) = \lim_{x \rightarrow 0} \frac{px^2}{x^2 + p^2 x^2} = \frac{p}{1 + p^2}$ . То есть для каждого луча значение предела свое. Тогда по Гейне получается, что предела нет.

**Пример 1.15.** Все то же самое, но  $f(x, y) = \frac{x^2 y}{x^4 + y^2}$ . Попытаемся идти вдоль лучей.  $\lim_{x \rightarrow 0} f(x, px) = \lim_{x \rightarrow 0} \frac{p x^3}{x^4 + p^2 x^2} = \lim_{x \rightarrow 0} \frac{px}{x^2 + p^2} = 0 \forall p$ . То есть вдоль любого луча получаем ноль. Но не факт, что предел существует, так как мы не обязаны идти по лучам. Пойдем по параболам:  $y = px^2$ . Тогда  $\lim_{x \rightarrow 0} f(x, px^2) = \frac{p}{1 + p^2}$ . Опять зависимость от  $p$ . Значит, этот предел не существует.

*Замечание 1.4.* Таким образом определение предела по Гейне отлично подходит для того, чтобы доказать, что предела нет.

**Определение 1.20.** (предел по Коши)

$f(x)$  определена на  $E \subset \mathbb{R}^n$ .  $g$  — предел  $f(x)$  при  $x \rightarrow a$ , если  $\forall \varepsilon > 0, \exists \delta > 0 \forall x \in E : \rho(x, a) < \delta \Rightarrow |f(x) - g| < \varepsilon$ .

*Замечание 1.5.* Определения предела по Коши и Гейне эквивалентны.

**Теорема 1.4.** (Критерий сходимости Коши)

Чтобы  $\exists \lim_{x \rightarrow a} f(x) \Leftrightarrow \forall \varepsilon > 0, \exists \delta > 0$ , такое, что  $\forall x^{(1)}, x^{(2)} \in E : x^{(1)}, x^{(2)} \in U_\delta(a) \Rightarrow |f(x^{(1)}) - f(x^{(2)})| < \varepsilon$ . Доказательство аналогично одномерному случаю.

**Теорема 1.5.** (арифметические свойства)

Пусть  $\exists \lim_{x \rightarrow a} f(x) = g$  и  $\exists \lim_{x \rightarrow a} h(x) = l$ . Тогда  $\exists \lim_{x \rightarrow a} (f(x) + h(x)) = g + l$ , аналогично с произведением и частным.

**Определение 1.21.** Пусть  $y = f(x) : \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}^m$ . А  $z = g(y) : \mathbb{R}^m \rightarrow \mathbb{R}$ . Здесь  $y_k = f_k(x_1, \dots, x_n)$ , где  $k = \overline{1, n}$ ;  $z = g(y_1, \dots, y_m)$  Тогда  $z = g(f(x)) : \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}$  — суперпозиция функций  $f, g$ .

**Теорема 1.6.** Пусть  $\exists \lim_{x \rightarrow a} f(x) = b$  и при этом  $\exists \lim_{y \rightarrow b} g(y) = l$ . Тогда  $\exists \lim_{x \rightarrow a} g(f(x)) = l$ .

## 1.5 Непрерывные функции

**Определение 1.22.**  $f(x)$  определена на  $E \subset \mathbb{R}^n$ ,  $a \in E$ .  $f(x)$  непрерывна в точке  $a$ , если  $\exists \lim_{x \rightarrow a} f(x) = f(a)$ .

**Теорема 1.7.** (арифметические свойства)

$f, g$  — непрерывны в  $a$ . Тогда непрерывны сумма, произведение и отношение (если  $g(a)$  не равно нулю).

**Теорема 1.8.**  $y = f(x) : \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}^m$  и она непрерывна в  $a$ . Пусть  $z = g(y) : \mathbb{R}^m \rightarrow \mathbb{R}$  и она тоже непрерывна в  $f(a)$ . Тогда их суперпозиция будет непрерывна в точке  $a$ .

**Определение 1.23.** Если функция непрерывна в каждой точке  $E \subset \mathbb{R}^n$ , то она называется непрерывной на множестве  $E$ .

**Теорема 1.9.** (Больцано-Коши о нуле функции)

Пусть  $f(x)$  определена и непрерывна на  $E \subset \mathbb{R}^n$  и множество  $E$  связно. И пусть  $\exists a, b \in E : f(a)f(b) < 0$ . Тогда  $\exists c \in E$ , такая, что  $f(c) = 0$ .

*Доказательство.* По условию  $E$  — связное, следовательно,  $\exists$  непрерывная кривая  $L$ , которая:

1)  $L$  соединяет точки  $a, b$ ;

$$2) L : \begin{cases} x_1 = x_1(t) \\ \dots \\ x_n = x_n(t) \end{cases}$$

$t \in [\alpha, \beta]$ ,  $x_1(t), \dots, x_n(t)$  определены на  $[\alpha, \beta]$ , при этом  $x(\alpha) = a$ ,  $x(\beta) = b$ .

Введем функцию  $F(t) = f(x_1(t), \dots, x_n(t))$ . По теореме о непрерывности суперпозиции  $F(t)$  непрерывна на  $[\alpha, \beta]$ , причем  $F(\alpha) = a$ ,  $F(\beta) = b$ . По одномерной теореме Коши-Больцано  $\exists j \in [\alpha, \beta] : F(j) = 0$ ;  $c = \lambda(j) \subset E$   $f(c) = F(j) = 0$ .  $\square$

**Теорема 1.10.** (Коши-Больцано о промежуточном значении)

$f(x)$  определена и непрерывна на  $E \subset \mathbb{R}^n$ ,  $E$  связно.  $\exists a, b \in E : f(a) = A$ ,  $f(b) = B$  и  $A < B$ . Тогда  $\forall C : A < C < B : \exists c \in E : f(c) = C$ .

*Доказательство.* Введем функцию  $\varphi(x) = f(x) - C$ . Эта функция по-прежнему непрерывна. Тогда  $\varphi(a) = f(a) - C < 0$ , и  $\varphi(b) = f(b) - C > 0$ . Сведено к предыдущей теореме. Тогда  $\exists c \in E : \varphi(c) = 0$ .  $\varphi(c) = f(c) - C$ , теорема доказана.  $\square$

**Теорема 1.11.** (первая Вейерштрасса)

Пусть  $f(x)$  непрерывна на  $E \subset \mathbb{R}^n$  и  $E$  замкнута и ограничена. Тогда  $f(x)$  будет ограничена в области  $E$  и достигает там своего максимума и минимума.

*Доказательство.*

1) Покажем, что функция является ограниченной:

От противного. Пусть это не так:  $f(x)$  не ограничена  $E$ . Тогда  $\{x^{(n)}\} \in E$ .  $E$  ограничена  $\Rightarrow \{x^{(k)}\}$  — ограничена. А раз она ограничена, то по теореме Больцано-Вейерштрасса  $\exists$  сходящаяся подпоследовательность  $\{x^{(m_k)}\} \Rightarrow \exists x^* : x^{(m_k)} \rightarrow x^*$ , из определения непрерывности по Гейне следует, что  $f(x^{(m_k)}) \rightarrow_{k \rightarrow \infty} f(x^*)$ . С другой стороны, из (\*) следует, что подпоследовательность уходит на бесконечность. Противоречие.

2) Покажем, что  $f(x)$  достигает максимума (для минимума доказательство аналогично).

Обозначим  $M = \sup_E f(x)$ . Функция ограничена, значит, супремум конечен. От противного. Предположим, что  $f(x) < M$ ,  $\forall x \in E$ . Рассмотрим  $g(x) = \frac{1}{M-f(x)}$ . Знаменатель не обращается в ноль, значит, она непрерывна на  $E$ . По уже доказанной первой части  $g(x)$  ограничена на  $E$ . То есть  $g(x) \leq L$ . Подставим значение  $g(x) : \frac{1}{M-f(x)} \leq L \forall x \in E \Rightarrow f(x) \leq M - \frac{1}{L}$ . Получаем противоречие с определением супремума.  $\square$

**Определение 1.24.** (равномерная непрерывность)

$f(x)$  равномерно непрерывна на  $E \in \mathbb{R}^n$  если  $\forall \varepsilon > 0$ ,  $\exists \delta(\varepsilon) > 0 : \forall x^{(1)}, x^{(2)} \in E$ , таких, что  $\rho(x^{(1)}, x^{(2)}) < \delta \Rightarrow |f(x^{(1)}) - f(x^{(2)})| < \varepsilon$ .

**Теорема 1.12.** (Кантора)

$f(x)$  непрерывна на  $E \in \mathbb{R}^n$ .  $E$  замкнуто и ограничено. Тогда  $f(x)$  равномерно непрерывна.

*Доказательство.* От противного. Положим, функция непрерывна, но не равномерно непрерывна на  $E$ . Тогда  $\exists \varepsilon > 0 : \forall \delta > 0 : \exists x^{(1)}, x^{(2)} \in E : \rho(x^{(1)}, x^{(2)}) < \delta \Rightarrow |f(x^{(1)}) - f(x^{(2)})| \geq \varepsilon$ . Возьмем  $\delta_k = \frac{1}{k}$ ,  $k = 1, 2, \dots \Rightarrow \exists x^{(1k)}, x^{(2k)} \in E : \rho(x^{(1k)}, x^{(2k)}) < \frac{1}{k}$ ,  $|f(x^{(1k)}) - f(x^{(2k)})| \geq \varepsilon$ .  $\{x^{(1k)}\} \in E$  — ограничена, следовательно, по теореме Больцано-Вейерштрасса  $\exists$  сходящаяся подпоследовательность  $\{x^{(1m_k)}\} \rightarrow_{k \rightarrow \infty} x^*$ .  $E$  замкнуто, следовательно,  $x^* \in E$ .

Рассмотрим те же номера для второй последовательности:  $\{x^{(2m_k)}\}$ .  $0 \leq \rho(x^{(2m_k)}, x^*) \leq \underbrace{\rho(x^{(2m_k)}, x^{(1m_k)})}_{< \frac{1}{m_k} \rightarrow 0} + \underbrace{\rho(x^{(1m_k)}, x^*)}_{\rightarrow 0} \rightarrow 0$ .

$f(x)$  непрерывна в точке  $x^*$ , тогда, по Гейне,  $f(x^{(1m_k)}) \rightarrow f(x^*)$  и  $f(x^{(2m_k)}) \rightarrow f(x^*)$ . Следовательно,  $|f(x^{(1m_k)}) - f(x^{(2m_k)})| \rightarrow 0$ . Противоречие с предположением.  $\square$

**1.6 Дифференцируемость функций нескольких переменных**

$E \subset \mathbb{R}^3$ .  $f(x, y, z)$  определена на  $E$ .  $\forall M = (x, y, z) \in E$ .

Будем считать  $y, z$  фиксированными, а  $x$  зададим приращение  $\Delta x$ . То есть мы движемся вдоль оси  $x$ . Посмотрим, как изменятся значения функции:

$\Delta_x f = f(x + \Delta x, y, z) - f(x, y, z)$  — частичное приращение  $f$  по  $x$ .

**Определение 1.25.** Если существует

$$\lim_{\Delta x \rightarrow 0} \frac{\Delta_x f}{\Delta x} = f'_x = \frac{\partial f}{\partial x}$$

, то он называется частной производной. Аналогично можно ввести определения частной производной для остальных координат:

$$\frac{\partial f}{\partial y} = \lim_{\Delta y \rightarrow 0} \frac{\Delta_y f}{\Delta y}$$

$$\frac{\partial f}{\partial z} = \lim_{\Delta z \rightarrow 0} \frac{\Delta_z f}{\Delta z}$$

При вычислении частной производной все переменные, кроме одной, фиксируются, то есть нахождение частных производных сводится к одномерному дифференцированию.

**Пример 1.16.**  $f(x, y, z) = xe^{yz^2}$ .

$$f'_x = e^{yz^2}, f'_y = x e^{yz^2} \cdot z^2, f'_z = x e^{yz^2} \cdot 2yz.$$

**Определение 1.26.** Зададим приращение сразу всем трем переменным.

$\Delta f = f(x + \Delta x, y + \Delta y, z + \Delta z) - f(x, y, z)$ . Такая величина называется полным приращением функции точки  $M$ .

**Определение 1.27.**  $f(x, y, z)$  называется дифференцируемой в точке  $M$ , если ее полное приращение может быть представлено в виде  $\Delta f = A\Delta x + B\Delta y + C\Delta z + o(\rho)$ , где  $A, B, C$  — константы, а  $\rho = \sqrt{\Delta x^2 + \Delta y^2 + \Delta z^2}$ .

**Теорема 1.13.** (необходимое условие дифференцируемости)

Для того, чтобы  $f(x, y, z)$  была дифференцируемой в точке, необходимо, чтобы в этой точке существовали ее частные производные. (условие не является достаточным!)



*Доказательство.*  $f(x, y, z)$  — дифференцируема, отсюда существует  $\Delta f = A\Delta x + B\Delta y + C\Delta z + o(\rho)$ . Пусть  $\Delta x \neq 0$ ,  $\Delta y = \Delta z = 0$ . То есть полное приращение равно частному по  $x$ . Отсюда  $\frac{\Delta f}{\Delta x} = A + \frac{o(\Delta x)}{\Delta x}$ . При  $x \rightarrow 0 \exists \lim_{\Delta x \rightarrow 0} \frac{\Delta f}{\Delta x} = A$ . Аналогично доказываются остальные координаты.

Из доказанной теоремы следует, что если функция дифференцируема, то ее производная представима в виде  $\Delta f = f'_x \Delta x + f'_y \Delta y + f'_z \Delta z$ .  $\square$

**Теорема 1.14.** (достаточное условие дифференцируемости)

Для того, чтобы функция была дифференцируема в точке, достаточно, чтобы существовали непрерывные частные производные  $(\frac{\partial f}{\partial x}, \frac{\partial f}{\partial y}, \frac{\partial f}{\partial z})$ .

*Доказательство.* Пусть существуют непрерывные  $\frac{\partial f}{\partial x}, \frac{\partial f}{\partial y}, \frac{\partial f}{\partial z}$ . Рассматриваем полное приращение функции в точке:

$$\begin{aligned} \Delta f &= f(x + \Delta x, y + \Delta y, z + \Delta z) - f(x, y, z) = \\ &= [f(x + \Delta x, y + \Delta y, z + \Delta z) - f(x, y + \Delta y, z + \Delta z)] + \\ &+ [f(x, y + \Delta y, z + \Delta z) - f(x, y, z + \Delta z)] + [f(x, y, z + \Delta z) - f(x, y, z)] = * = \\ &= \frac{\partial f}{\partial x}(x + \Theta_1 \Delta x, y + \Delta y, z + \Delta z) \Delta x + \frac{\partial f}{\partial y}(x, y + \Theta_2 \Delta y, z + \Delta z) \Delta y + \frac{\partial f}{\partial z}(x, y, z + \Theta_3 \Delta z) \Delta z = \\ &= \left( \frac{\partial f}{\partial x}(x, y, z) + \alpha \right) \Delta x + \left( \frac{\partial f}{\partial y}(x, y, z) + \beta \right) \Delta y + \left( \frac{\partial f}{\partial z}(x, y, z) + \gamma \right) \Delta z \end{aligned}$$

\*по одномерной теореме Лагранжа ( $\exists \Theta_1, \Theta_2, \Theta_3 \in (0, 1)$ )

где:  $\alpha = \frac{\partial f}{\partial x}(x + \Theta_1 \Delta x, y + \Delta y, z + \Delta z) - \frac{\partial f}{\partial x}(x, y, z)$ ,  $\beta = \frac{\partial f}{\partial y}(x, y + \Theta_2 \Delta y, z + \Delta z) - \frac{\partial f}{\partial y}(x, y, z)$ ,  $\gamma = \frac{\partial f}{\partial z}(x, y, z + \Theta_3 \Delta z) - \frac{\partial f}{\partial z}(x, y, z)$ .

В силу непрерывности частных производных  $\alpha, \beta, \gamma \rightarrow_{\Delta x, \Delta y, \Delta z \rightarrow 0} 0$ , откуда

$$\Delta f = \frac{\partial f}{\partial x}(x, y, z) \Delta x + \frac{\partial f}{\partial y}(x, y, z) \Delta y + \frac{\partial f}{\partial z}(x, y, z) \Delta z + (\alpha \Delta x + \beta \Delta y + \gamma \Delta z)$$

Мы представили приращение в виде  $\Delta f = A\Delta x + B\Delta y + C\Delta z + o(\rho)$ , что по определению дает дифференцируемость функции.  $\square$

**Замечание 1.6.** Непрерывность частных производных — достаточное условие дифференцируемости, но не необходимое.

**Теорема 1.15.** Если  $f(x, y, z)$  дифференцируема в точке  $(x, y, z)$ , то она непрерывна в этой точке.

*Доказательство.* Если  $f$  дифференцируема, то ее приращение имеет вид  $\Delta f = \frac{\partial f}{\partial x} \Delta x + \frac{\partial f}{\partial y} \Delta y + \frac{\partial f}{\partial z} \Delta z + o(\rho)$ . Если приращения аргументов стремятся к нулю, то и приращение функции будет стремиться к нулю. Следовательно,  $f$  непрерывна.  $\square$

**Определение 1.28.** Линейная часть полного приращения функции называется первым дифференциалом.

$$\Delta f = \underbrace{\frac{\partial f}{\partial x} \Delta x + \frac{\partial f}{\partial y} \Delta y + \frac{\partial f}{\partial z} \Delta z}_{=df} + o(\rho)$$

Отсюда формула первого дифференциала

$$df = \frac{\partial f}{\partial x} dx + \frac{\partial f}{\partial y} dy + \frac{\partial f}{\partial z} dz$$

*Замечание 1.7.* Аналогичное определение можно ввести для функции от  $n$  переменных:  $f(x_1, \dots, x_n)$ :

$$\frac{\partial f}{\partial x_1} = \lim_{x_1 \rightarrow 0} \frac{\Delta x_1 f}{\Delta x_1} = \lim_{x_i \rightarrow 0} \frac{f(x_1, \dots, x_i - \Delta x_i, \dots, x_n) - f(x_1, \dots, x_i, \dots, x_n)}{\Delta x_i}$$

$f$  называется дифференцируемой, если ее полное приращение представимо в виде

$$\sum_{i=1}^n \frac{\partial f}{\partial x_i} \Delta x_i + o(\rho)$$

где  $\rho = \sqrt{\sum_{i=1}^n \Delta x_i^2}$ .

Свойства дифференциала:

- 1)  $d(f + g) = df + dg$ ;
- 2)  $d(fg) = gdf + f dg$ ;
- 3)  $d\left(\frac{f}{g}\right) = \frac{gdf - f dg}{g^2}$ ;

Понятие дифференциала может быть использовано для численных расчетов.

**Пример 1.17.** Пусть требуется приближенно вычислить  $\sqrt{1,02^3 + 1,97^3}$ . Для этого введем функцию вида  $f(x, y) = \sqrt{x^3 + y^3}$ . Введем точки:  $x_0 = 1, y_0 = 2$ . Напомним,  $x = 1,02, y = 1,97$ . Тогда  $\Delta x = 0,02, \Delta y = -0,03$ . Считаем:

$$\Delta f = f(1,02; 1,97) - f(1, 2) \approx df(1, 2)$$

$$\begin{aligned} df(1, 2) &= \frac{\partial f}{\partial x}(1, 2)\Delta x + \frac{\partial f}{\partial y}(1, 2)\Delta y = \frac{3x^2}{2\sqrt{x^3 + y^3}} \cdot 0,02 + \frac{3y^2}{2\sqrt{x^3 + y^3}} \cdot (-0,03) = \\ &= \frac{1}{2} \cdot 0,02 + 2 \cdot (-0,03) = -0,05 \end{aligned}$$

Отсюда  $\sqrt{1,02^3 + 1,97^2} \approx 3 + (-0,05) = 2,95$ . Если полученная точность не устраивает, нужно выписывать слагаемые более высокого порядка малости (см. далее формулу Тейлора).

## 1.7 Производные сложных функций

Пусть, для определенности, дана функция от трех переменных, и при этом каждая из этих переменных является функцией от двух переменных:

$$f(x, y, z), \begin{cases} x = \varphi(u, v) \\ y = \psi(u, v) \\ z = \chi(u, v) \end{cases}$$

$$F(u, v) = f(\varphi(u, v), \psi(u, v), \chi(u, v)).$$

предположим, что существуют непрерывные частные производные  $f'_x, f'_y, f'_z$  и существуют  $\varphi'_u, \varphi'_v, \psi'_u, \psi'_v, \chi'_u, \chi'_v$ .

Зададим приращение аргументов  $\Delta u$ , и зафиксируем  $v$ .

$$\Delta x = \varphi(u + \Delta u, v) - \varphi(u, v), \quad \Delta y = \psi(u + \Delta u, v) - \psi(u, v), \quad \Delta z = \chi(u + \Delta u, v) - \chi(u, v).$$

$$\begin{aligned} \frac{\partial F}{\partial u} &= \lim_{\Delta u \rightarrow 0} \frac{\Delta_u F}{\Delta u} = \lim_{\Delta u \rightarrow 0} \frac{\Delta f}{\Delta u} = \lim_{\Delta u \rightarrow 0} \frac{f'_x \Delta x + f'_y \Delta y + f'_z \Delta z + o(\rho)}{\Delta u} = \\ &= \lim_{\Delta u \rightarrow 0} \left( f'_x \frac{\Delta x}{\Delta u} + f'_y \frac{\Delta y}{\Delta u} + f'_z \frac{\Delta z}{\Delta u} + \underbrace{\frac{o(\rho)}{\rho}}_{\rightarrow 0} \cdot \frac{\rho}{\Delta u} \right) = \frac{\partial f}{\partial x} \cdot \frac{\partial \varphi}{\partial u} + \frac{\partial f}{\partial y} \cdot \frac{\partial x}{\partial u} + \frac{\partial f}{\partial z} \cdot \frac{\partial x}{\partial u} \end{aligned}$$

*Замечание 1.8.*  $z = z(x_1, \dots, x_n)$  и

$$\begin{cases} x_1 = x_1(y_1, \dots, y_m) \\ \vdots \\ x_n = x_n(y_1, \dots, y_m) \end{cases}$$

$$\frac{\partial z}{\partial y_i} = \frac{\partial z}{\partial x_1} \frac{\partial x}{\partial y_i} + \dots + \frac{\partial z}{\partial x_n} \frac{\partial x_n}{\partial y_i}$$

где  $y = \overline{1, m}$ .

**Пример 1.18.**  $z = x^2 + y^3$

$$\begin{cases} x = \sqrt{u} - \ln v \\ y = u^2 \cdot v \end{cases}$$

$$\frac{\partial z}{\partial u} = \frac{\partial z}{\partial x} \frac{\partial x}{\partial u} + \frac{\partial z}{\partial y} \frac{\partial y}{\partial u} = 2x \frac{1}{2\sqrt{u}} + 3y^2 \cdot 2uv = \frac{\sqrt{u} - \ln v}{\sqrt{u}} + 6u^5 v^3$$

Для  $\frac{\partial z}{\partial y}$  аналогично.

**Пример 1.19.**  $z = x^2 + y^2$

$$\begin{cases} x = t^2 \\ y = \ln t \end{cases}$$

Используем дифференциалы, так как если подставить в исходную формулу, функция  $z$  будет зависеть от одной переменной.

$$\frac{dz}{dt} = \frac{\partial z}{\partial x} \frac{dx}{dt} + \frac{\partial z}{\partial y} \frac{dy}{dt} = 2x \cdot 2t + 2y \frac{1}{t} = 4t^3 + \frac{2 \ln t}{t}$$

**Теорема 1.16.** *(Лагранжа для многомерных)*

Обозначим  $M_0 = (x_0, y_0, z_0)$ .

$\Delta x, \Delta y, \Delta z$  — приращение аргументов.

Получили точку  $M = (x_0 + \Delta x, y_0 + \Delta y, z_0 + \Delta z)$ .

Пусть существуют непрерывные частные производные  $f'_x, f'_y, f'_z$  в окрестности точки  $M_0$ . Тогда найдется такое  $\Theta \in (0, 1)$ , что

$$\Delta f = \frac{\partial f}{\partial x}(\widetilde{M})\Delta x + \frac{\partial f}{\partial y}(\widetilde{M})\Delta y + \frac{\partial f}{\partial z}(\widetilde{M})\Delta z$$

— формула конечных приращений.

*Доказательство.* Рассмотрим значения функции вдоль отрезка  $MM_0$ . Обозначим  $F(t) = f(x_0 + t\Delta x, y_0 + t\Delta y, z_0 + t\Delta z)$ ,  $t \in [0, 1]$ . Тогда

$$\Delta f = f(M) - f(M_0) = F(1) - F(0) = (\exists \Theta \in (0, 1)) = F'(\Theta) = \frac{\partial f}{\partial x}(\widetilde{M})\Delta x + \frac{\partial f}{\partial y}(\widetilde{M})\Delta y + \frac{\partial f}{\partial z}(\widetilde{M})\Delta z$$

(по одномерной теореме Лагранжа) □

*Замечание 1.9.* (для многомерного случая)

$f(x_1, \dots, x_n)$ ,  $M_0 = (x_1^{(0)}, \dots, x_n^{(0)})$ ,  $M =$  (соответственно предыдущему).  $\Delta f = f(M) - f(M_0) = \sum \dots$

**Предположение 1.1.**  $f(x, y, z) \exists f'_x, f'_y, f'_z$ .

а)  $x, y, z$  — независимые переменные, тогда  $\partial f = \frac{\partial f}{\partial x}dx + \frac{\partial f}{\partial y}dy + \frac{\partial f}{\partial z}dz$  (\*)

б)  $x, y, z$  зависят от  $u, v$ :

$$\begin{cases} x = x(u, v) \\ y = y(u, v) \\ z = z(u, v) \end{cases} \quad \text{и } \exists x'_u, x'_v \text{ и так далее.}$$

Выпишем дифференциал функции

$$\begin{aligned} df &= \frac{\partial f}{\partial u}du + \frac{\partial f}{\partial v}dv = \left( \frac{\partial f}{\partial x} \frac{\partial x}{\partial u} + \frac{\partial f}{\partial y} \frac{\partial y}{\partial u} + \frac{\partial f}{\partial z} \frac{\partial z}{\partial u} \right) du + \left( \frac{\partial f}{\partial x} \frac{\partial x}{\partial v} + \frac{\partial f}{\partial y} \frac{\partial y}{\partial v} + \frac{\partial f}{\partial z} \frac{\partial z}{\partial v} \right) dv = \\ &= \frac{\partial f}{\partial x} \left( \frac{\partial x}{\partial u} du + \frac{\partial x}{\partial v} dv \right) + \frac{\partial f}{\partial y} \left( \frac{\partial y}{\partial u} du + \frac{\partial y}{\partial v} dv \right) + \frac{\partial f}{\partial z} \left( \frac{\partial z}{\partial u} du + \frac{\partial z}{\partial v} dv \right) = \frac{\partial f}{\partial x} dx + \frac{\partial f}{\partial y} dy + \frac{\partial f}{\partial z} dz \quad (**) \end{aligned}$$

Формулы (\*) и (\*\*) имеют одинаковый вид, то есть при вычислении первого дифференциала не важно, имеем мы дело с зависимыми или независимыми переменными. Это называется инвариантностью первого дифференциала.

## 1.8 Производные по направлениям

Пусть  $f(x, y, z)$ ,  $M_0 = (x_0, y_0, z_0)$ . И пусть  $\exists f'_x, f'_y, f'_z$  в окрестности точки  $M_0$ . И зададим направление в  $M_0$  с помощью направляющих косинусов:  $\vec{e} = (\cos \alpha, \cos \beta, \cos \gamma)$  (Сие есть косинусы углов, которые образует задаваемый вектор с осями координат).  $L$  — луч, выходящий из  $M_0$  в направлении  $\vec{e}$ . Запишем его уравнение:

$$\begin{cases} x = x_0 + t \cos \alpha \\ y = y_0 + t \cos \beta \\ z = z_0 + t \cos \gamma \end{cases}$$

где  $t \geq 0$ .

$M = (x, y, z)$ ,  $\rho$  — расстояние между  $M_0$  и  $M$ . Тогда:

$$\rho = \sqrt{(x - x_0)^2 + (y - y_0)^2 + (z - z_0)^2} = \pm t \sqrt{\cos^2 \alpha + \cos^2 \beta + \cos^2 \gamma} = t$$

**Определение 1.29.** Если существует

$$\lim_{\rho \rightarrow 0+} \frac{f(M) - f(M_0)}{\rho} = \frac{\partial f}{\partial e}|_{M_0}$$

то он называется производной  $f$  в направлении  $l$  в точке  $M_0$ .

Введем функцию  $F(t) = f(x_0 + t \cos \alpha, y_0 + t \cos \beta, z_0 + t \cos \gamma)$ . (Функция вдоль луча превращается в функцию от одной переменной).

$$\begin{aligned} \frac{\partial f}{\partial l}|_{M_0} &= \lim_{\rho \rightarrow 0+} \frac{f(M) - f(M_0)}{\rho} = \lim_{t \rightarrow 0+} \frac{F(t) - F(0)}{t} = F'_+(0) = \\ &= \frac{\partial f}{\partial x}|_{M_0} \cdot \cos \alpha + \frac{\partial f}{\partial y}|_{M_0} \cdot \cos \beta + \frac{\partial f}{\partial z}|_{M_0} \cdot \cos \gamma \Rightarrow \frac{\partial f}{\partial l}|_{M_0} = (\nabla f|_{M_0}, \vec{l}) \end{aligned}$$

**Определение 1.30.** Вектор вида  $\vec{\nabla} f = \text{grad} f = \begin{pmatrix} \frac{\partial f}{\partial x} \\ \frac{\partial f}{\partial y} \\ \frac{\partial f}{\partial z} \end{pmatrix}$  — градиент функции.

*Замечание 1.10.*  $\vec{l} = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \Rightarrow \frac{\partial f}{\partial l} = \frac{\partial f}{\partial x}$ , аналогично для единиц на других местах.

Производная по направлению  $l$  характеризует скорость изменения функции в направлении  $l$ .

Поставим следующую задачу: найти такое направление, вдоль которого поверхность возрастает наискорейшим образом.

$$\frac{\partial f}{\partial l} = (\nabla f|_{M_0}, \vec{l}) = \underbrace{|\nabla f|_{M_0}|}_{\text{не зависит от } l} \cdot \underbrace{|\vec{l}|}_1 \cos \Theta$$

$$\frac{\partial f}{\partial l} \rightarrow \max \Leftrightarrow \Theta = 0 \Rightarrow \vec{e} \uparrow \vec{\nabla} f(M_0).$$

Таким образом, градиент указывает направление наискорейшего возрастания функции.

**Определение 1.31.**  $-\vec{\nabla} f(M_0)$  — антиградиент, указывает направление наискорейшего убывания функции.

*Замечание 1.11.* В  $\mathbb{R}^n$ :  $M_0 \in \mathbb{R}^n$ ,  $\vec{l} = (\cos \alpha_1, \dots, \cos \alpha_n)$ . Тогда  $\frac{\partial f}{\partial l} = (\vec{e}, \vec{\nabla} f(M_0))$ .

**Пример 1.20.**  $f = x^2 + y^2$  (параболоид). Возьмем  $M_0 = (1, 2)$  на плоскости  $xy$ . С осью  $x$  угол  $30^\circ$ , с осью  $y$  —  $60^\circ$ .

$$\vec{l} = \left(\frac{\sqrt{3}}{2}, \frac{1}{2}\right) \text{ Тогда градиент: } \vec{\nabla} f(M_0) = \begin{pmatrix} 2x \\ 2y \end{pmatrix}_{M_0} = \begin{pmatrix} 2 \\ 4 \end{pmatrix}. \text{ И: } \frac{\partial f}{\partial l} = \frac{\sqrt{3}}{2} \cdot 2 + \frac{1}{2} \cdot 4 = 2 + \sqrt{3}.$$

## 1.9 Производные и дифференциалы старшего порядка

**Определение 1.32.** Пусть задана  $f(x_1, \dots, x_n)$ , определена в  $E \subset \mathbb{R}^n$  и  $\exists \frac{\partial f}{\partial x_i}$  в области  $E$ . Если существует  $\frac{\partial}{\partial x_j} \left( \frac{\partial f}{\partial x_i} \right)$ , то она называется второй смешанной производной по  $\frac{\partial^2 f}{\partial x_i \partial x_j} = f''_{ij}$ . Аналогично можно ввести понятие старших производных (третьего порядка и выше), и если у нас функция от  $n$  переменных, то у нее может существовать  $n^k$  производных  $k$ -ого порядка.

**Пример 1.21.**  $f(x, y) = x^2 y^3$ .

Первого порядка:  $f'_x = 2xy^3$ ,  $f'_y = 3y^2 x^2$ .

Второго порядка:  $f''_{x^2} = 2y^3$ ,  $f''_{xy} = 6xy^2$ ,  $f''_{yx} = 6xy^2$ ,  $f''_{y^2} = 6x^2 y$ .

**Теорема 1.17.** (о равенстве смешанных производных)

Пусть  $f(x, y)$  определена в точке  $M_0 = (x_0, y_0)$  и в окрестности этой точки существуют непрерывные  $f''_{xy}$  и  $f''_{yx}$  и они равны.

*Доказательство.* Зададим некоторые приращения аргументов  $h, k = \text{const} \neq 0$ . Зададим функцию

$$W = \frac{f(x_0 + h, y_0 + k) - f(x_0 + h, y_0) - f(x_0, y_0 + k) + f(x_0, y_0)}{hk}$$

Рассмотрим функцию

$$\varphi(x) = \frac{f(x, y_0 + k) - f(x, y_0)}{k}$$

Несложно заметить, что

$$W = \frac{\varphi(x_0 + h) - \varphi(x_0)}{h}$$

По теореме Лагранжа (одномерной)  $\exists c_1 \in (x_0, x_0 + h)$  (или  $(x_0 + h, x_0)$ , в дальнейшем этот вариант опущен):

$$W = \frac{\varphi(x_0 + h) - \varphi(x_0)}{h} = \varphi'(c_1) = \frac{f'_x(c_1, y_0 + k) - f'_x(c_1, y_0)}{k}$$

Теперь вновь по теореме Лагранжа  $\exists c_2 \in (y_0, y_0 + k)$ :

$$W = \frac{\varphi(x_0 + h) - \varphi(x_0)}{h} = \varphi'(c_1) = \frac{f'_x(c_1, y_0 + k) - f'_x(c_1, y_0)}{k} = f''_{xy}(c_1, c_2)$$

Теперь сделаем это в другом порядке:

$$\psi(y) = \frac{f(x_0 + h, y) - f(x_0, y)}{h}$$

Откуда

$$W = \frac{\psi(y_0 + k) - \psi(y_0)}{k}$$

По той же самой теореме Лагранжа:

$$W = \frac{\psi(y_0 + k) - \psi(y_0)}{k} = \psi'(c_3) = \frac{f'(x_0 + h, c_3) - f(x_0, c_3)}{h} = f''_{yx}(c_4, c_3)$$

Заметим, что  $W$  — число. Поэтому  $f''_{xy}(c_1, c_2) = W = f''_{yx}(c_4, c_3)$ . При этом  $c_1, c_2 \in (x_0, x_0 + h)$ ,  $c_3, c_4 \in (y_0, y_0 + k)$ . Так как  $h, k \rightarrow 0$ , то эти точки стремятся друг к другу. Тогда, с учетом непрерывности этих производных,  $f''_{xy}(M_0) = f''_{yx}(M_0)$ .  $\square$

*Замечание 1.12.* Пусть задана  $f(x_1, \dots, x_n)$ . Пусть у нее существуют непрерывные частные производные до  $k$ -ого порядка включительно. Тогда при вычислении этих производных важно, сколько раз мы дифференцируем по каждой из переменных, но не важно, в каком порядке.

**Пример 1.22.**  $f(x, y, z) = x^2 e^{yz^3}$

$$f'_x = 2x e^{yz^3}$$

$$f''_{xy} = 2x z^3 e^{yz^3}$$

$$f''_{xyx} = 2z^3 e^{yz^3} = f''_{x^2 y} = f''_{yx^2}.$$

Введем понятие дифференциала старшего порядка:

**Определение 1.33.**  $f(x, y)$ ,  $\exists$  непрерывные частные производные по  $x, y$ . Следовательно, существует первый дифференциал:  $df = \frac{\partial f}{\partial x}dx + \frac{\partial f}{\partial y}dy$ . Предположим, что  $dx, dy$  зафиксированы. Тогда  $df$  зависит только от  $x, y$ . Тогда, если существует  $d(df) = d^2f$  — второй дифференциал. Аналогично, если существует  $d(d^k f) = d^{k+1}f$ .

**Предложение 1.2.** Пусть  $f(x, y)$  — функция и существуют дифференциалы до второго порядка. Тогда:

$$\begin{aligned} d^2 f(x, y) &= d(df) = d\left(\frac{\partial f}{\partial x}dx + \frac{\partial f}{\partial y}dy\right) = \frac{\partial}{\partial x}\left(\frac{\partial f}{\partial x}dx + \frac{\partial f}{\partial y}dy\right)dx + \frac{\partial}{\partial y}\left(\frac{\partial f}{\partial x}dx + \frac{\partial f}{\partial y}dy\right)dy = \\ &= \frac{\partial^2 f}{\partial x^2}dx^2 + \frac{\partial^2 f}{\partial y\partial x}dydx + \frac{\partial^2 f}{\partial x\partial y}dxdy + \frac{\partial^2 f}{\partial y^2}dy^2 = \frac{\partial^2 f}{\partial x^2}dx^2 + 2\frac{\partial^2 f}{\partial x\partial y}dxdy + \frac{\partial^2 f}{\partial y^2}dy^2 \end{aligned}$$

( $dx, dy$  — константы).

Предположим, что существуют непрерывные частные производные до 3 порядка и вычислим формулу дифференциала третьего порядка:

$$\begin{aligned} d^3 f(x, y) &= d(d^2 f) = d\left(\frac{\partial^2 f}{\partial x^2}dx^2 + 2\frac{\partial^2 f}{\partial x\partial y}dxdy + \frac{\partial^2 f}{\partial y^2}dy^2\right) = \frac{\partial}{\partial x}(\dots)dx + \frac{\partial}{\partial y}(\dots)dy = \\ &= \frac{\partial^3 f}{\partial x^3}dx^3 + 3\frac{\partial^3 f}{\partial x^2\partial y}dx^2dy + 3\frac{\partial^3 f}{\partial x\partial y^2}dxdy^2 + \frac{\partial^3 f}{\partial y^3}dy^3 \end{aligned}$$

По идукции:

$$d^k f(x, y) = \sum_{i=0}^k \binom{k}{i} \frac{\partial^k f}{\partial x^i \partial y^{k-i}} dx^i dy^{k-i} = \left(\frac{\partial}{\partial x}dx + \frac{\partial}{\partial y}dy\right)^k f$$

Аналогично можно доказать, что если у  $f(x_1, \dots, x_n)$  существуют непрерывные (для приведения подобных слагаемых) частные производные до  $k$  порядка, то

$$d^k f = d(d^{k-1}f) = \left(\frac{\partial}{\partial x_1}dx_1 + \dots + \frac{\partial}{\partial x_n}dx_n\right)^k f$$

**Замечание 1.13.** Если  $M_0 \in \mathbb{R}^n$ , то  $d^k f(M_0)$  — однородная форма относительно  $dx_1, \dots, dx_n$ .

**Замечание 1.14.** Можно доказать, что дифференциалы старшего порядка свойством инвариантности формы не обладают.

**Предложение 1.3.** (формула Тейлора для многомерного случая)

Пусть дана  $f(x, y)$ ,  $M_0 = (x_0, y_0)$  и в некоторой окрестности  $M_0$  существуют непрерывные частные производные до  $k$ -ого порядка. Пусть  $M = (x, y)$  — некоторая точка из этой окрестности. Выпишем уравнение отрезка  $L$  соединяющего точки  $M$  и  $M_0$ . Уравнение отрезка будет иметь вид:

$$\begin{cases} x = x_0 + t\Delta x \\ y = y_0 + t\Delta y \end{cases} \quad t \in [0, 1]$$

Обозначим за  $F(t) = f(x_0 + t\Delta x, y_0 + t\Delta y)$ . Разложим  $F$  по известной формуле Тейлора в  $t = 0$  и подставим ее значения:

$$F(t) = F(0) + \frac{F'(0)}{1!}t + \frac{F''(0)}{2!}t^2 + \dots + \frac{F^{(k-1)}(0)}{(k-1)!}t^{k-1} + R_k$$

где  $R_k = \frac{F^{(k)}(\Theta)}{k!}t^k$ ,  $\Theta \in (0, 1)$ .

Подставим вместо нуля другое значение:

$$F(1) = F(0) + \dots + \frac{F^{(k-1)}(0)}{(k-1)!} + \frac{F^{(k)}(\Theta)}{k!}$$

Теперь распишем:  $F(1) = f(M)$ ,  $F(0) = f(M_0)$ .

Вычислим:  $F'(0) = \frac{\partial f}{\partial x}(M_0) \cdot \Delta x + \frac{\partial f}{\partial y}(M_0) \cdot \Delta y = df(M_0)$ .

Нетрудно показать, что  $F_{(0)}^i = d^i f(M_0)$ .

Распишем

$$R_k = \left( \frac{\partial}{\partial x} \Delta x + \frac{\partial}{\partial y} \Delta y \right)^k f(\widetilde{M})$$

где  $\widetilde{M} = (x_0 + \Theta \Delta x, y_0 + \Theta \Delta y)$ .

Теперь запишем полученную формулу Тейлора:

$$t = 1 \Rightarrow f(M) = f(M_0) + \frac{1}{1!}df(M_0) + \frac{1}{2!}d^2f(M_0) + \dots + \frac{1}{(k+1)!}d^{k+1}f(M_0) + R_k$$

**Замечание 1.15.** Аналогичный вид формула Тейлора будет иметь и в  $n$ -мерном случае:

$M = (x_1, \dots, x_n)$ ,  $M_0 = (x_1^{(0)}, \dots, x_n^{(0)})$ . Формула Тейлора та же:

$$t = 1 \Rightarrow f(M) = f(M_0) + \frac{1}{1!}df(M_0) + \frac{1}{2!}d^2f(M_0) + \dots + \frac{1}{(k+1)!}d^{k+1}f(M_0) + R_k$$

Где

$$R_k = \left( \frac{\partial}{\partial x_1} \Delta x_1 + \dots + \frac{\partial}{\partial x_n} \Delta x_n \right)^k f(\widetilde{M})$$

где  $\widetilde{M} = (x_1^{(0)} + \Theta \Delta x_1, \dots, x_n + \Theta \Delta x_n)$ .

**Пример 1.23.**  $f(x, y) = \sin(x - y)$ .  $M_0(0, 0)$ .

$f(M_0) = 0$ .

$df(M_0) = \frac{\partial f}{\partial x}(M_0) \cdot \Delta x + \frac{\partial f}{\partial y}(M_0) \Delta y = (*)$

$\Delta x = x - 0 = x$ ,  $\Delta y = y - 0 = y$ .

$f'_x = \cos(x - y)$ ,  $f'_y = -\cos(x - y)$ .

$(*) = x - y$ .

Для второго дифференциала:

$f''_{x^2} = -\sin(x - y)$

$f''_{xy} = \sin(x - y)$

$f''_{y^2} = -\sin(x - y)$

$d^2f(M_0) = \frac{\partial^2 f}{\partial x^2}(M_0)\Delta x^2 + 2\frac{\partial^2 f}{\partial x \partial y}(M_0)\Delta x \Delta y + \frac{\partial^2 f}{\partial y^2}(M_0)\Delta y^2 = 0$

Третий:



$$f'''_{x^3} = -\cos(x-y)$$

$$f'''_{x^2y} = \cos(x-y)$$

$$f'''_{xy^2} = -\cos(x-y)$$

$$f'''_{y^3} = \cos(x-y)$$

$$d^3f(M_0) = \frac{\partial^3 f}{\partial x^3}(M_0)\Delta x^3 + 3\frac{\partial^3 f}{\partial x^2\partial y}(M_0)\Delta x^2\Delta y + 3\frac{\partial^3 f}{\partial x\partial y^2}(M_0)\Delta x\Delta y^2 + \frac{\partial^3 f}{\partial y^3}(M_0)\Delta y^3 = -x^3 + 3x^2y - 3xy^2 + y^3 = -(x-y)^3$$

Тогда формула примет вид:

$$f(x, y) = \sin(x-y) = (x-y) - \frac{1}{3!}(x-y)^3 + \frac{1}{5!}(x-y)^5 - \dots$$

Похоже на  $\sin z = z - \frac{z^3}{3!} + \frac{z^5}{5!} - \dots$

То есть можно было заменить  $z = x - y$ , НО ДЕЛАТЬ ЭТО МОЖНО ЛИШЬ В СЛУЧАЕ, КОГДА  $x, y, z$  В РАЙОНЕ НУЛЯ.

## 1.10 Экстремумы функций нескольких переменных

Пусть задана функция  $f(x)$  в  $E \subset \mathbb{R}^n$ .

**Определение 1.34.** Точка  $a \in E$  — точка локального минимума, если  $\exists \delta > 0 : \forall x \in U_\delta(a) \cap E \Rightarrow f(x) \geq f(a)$ . Если знак неравенства выполняется в другую сторону, то это точка локального максимума. Эти точки называются локальными экстремумами. Если неравенство строгое, то это собственный экстремум.

Наибольшее и наименьшее значение  $f$  в области  $E$ , если таковые существуют, называются глобальными экстремумами.

Глобальные экстремумы могут достигаться либо в точках локального экстремума внутри области, либо на границе этой области.

Сформулируем сначала необходимое и достаточное условие локального экстремума:

**Теорема 1.18.** (необходимое условие локального экстремума)

Пусть  $a$  — внутренняя точка  $E$  и она — точка локального экстремума. И в этой точке существуют первые частные производные  $f'_{x_1}, \dots, f'_{x_n}$  в некоторой окрестности этой точки. Тогда  $f'_{x_i}(a) = 0, i = \overline{1, n}$ .

*Доказательство.* Рассмотрим  $F(x_1) = f(x_1, a_2, \dots, a_n)$  (то есть зафиксированы все переменные, кроме первой). Если  $a$  — точка локального экстремума  $f$ , то  $a_1$  — точка локального экстремума функции  $F$ . Тогда по теореме Ферма  $F'(a) = 0 \Leftrightarrow \frac{\partial f}{\partial x_1}(a) = 0$ . Аналогично доказывается, что и остальные частные производные в точке  $a$  равны нулю.  $\square$

**Замечание 1.16.** Если все частные производные в  $a$  равны нулю, то  $a$  называется стационарной точкой функции  $f$ . Это условие эквивалентно тому, что  $df(a) = 0$  или  $\vec{\nabla} f(a) = 0$ . Данное условие представляет собой только необходимое условие экстремума, но не достаточное. Допустим,  $f = x_1^3 + x_2^3$  точка  $(0, 0)$  является точкой перегиба, но не экстремума. Необходимое условие экстремума помогает найти точки, подозрительные на экстремум, а чтобы убедиться, что это так, нужны достаточные условия.

**Предложение 1.4.** (достаточное условие локального экстремума)

Пусть  $f(x)$  имеет непрерывные частные производные до второго порядка включительно. Пусть  $a \in E$ , внутренняя и стационарная. Разложим функцию  $f(x)$  по Тейлору до слагаемых первого порядка малости:

$$f(x) = f(a) + \underbrace{df(a)}_{=0} + R_2$$

где  $R_2$  — остаточный член. Равенство нулю по необходимому условию экстремума.

$\Delta f = f(x) - f(a) = R_2$ . Для того, чтобы точка  $a$  была точкой локального минимума, достаточно, чтобы  $\exists \delta > 0 : \forall x \in U_\delta(a) \Rightarrow R_2 \geq 0$ . Аналогично для точки максимума:  $R_2 \leq 0$ . Задача свелась к определению знака  $R_2$ . Оценим:

$$R_2 = \frac{1}{2!} \left( \frac{\partial}{\partial x_1} dx_1 + \dots + \frac{\partial}{\partial x_n} dx_n \right)^2 f(M) = \frac{1}{2} \sum_{i,j=1}^n \frac{\partial^2 f}{\partial x_i \partial x_j}(M) dx_i dx_j$$

где  $dx_i = x_i - a_i$ ,  $i = \overline{1, n}$ .  $M \in (a, x)$ . Здесь получили нечто похожее на квадратичную форму, прочтите замечание ниже.

(читаем замечание)

Вернемся к нашим баранам. Запишем

$$R_2 = \frac{1}{2!} dx^T S(M) dx$$

$$\text{где } S = \begin{pmatrix} \frac{\partial^2 f}{\partial x_1^2} & \dots & \frac{\partial^2 f}{\partial x_1 \partial x_n} \\ \vdots & & \vdots \\ \frac{\partial^2 f}{\partial x_n \partial x_1} & \dots & \frac{\partial^2 f}{\partial x_n^2} \end{pmatrix}, \quad dx = \begin{pmatrix} dx_1 \\ \dots \\ dx_n \end{pmatrix}$$

По теореме о равенстве симметричных производных  $S$  симметрична.

Замечание 1.17. (о квадратичных формах)

Функция вида

$$f(z_1, \dots, z_n) = \sum_{i,j=1}^n a_{ij} z_i z_j = z^T A z$$

где  $z = \begin{pmatrix} z_1 \\ \dots \\ z_n \end{pmatrix}$ ,  $A = \{a_{ij}\}_{i,j=1}^n$  — симметричная матрица.

Квадратичная форма называется положительно определенной, если  $\forall z \neq 0 \Rightarrow f(z) > 0$ . Аналогично отрицательно определенной, если  $\forall z \neq 0 \Rightarrow f(z) < 0$ .

$f(z)$  — знакопостоянная неотрицательная форма, если:  $\forall z \Rightarrow f(z) \geq 0$ .

Аналогично знакопостоянная неположительная форма, если:  $\forall z \Rightarrow f(z) \leq 0$ .

Квадратичная форма называется знакопеременной, если она может принимать как положительные, так и отрицательные значения:  $\exists z_1, z_2 : f(z_1) < 0, f(z_2) > 0$ .

Теорема: (Критерий Сильвестра) (это всё еще замечание)

1) Для того, чтобы квадратичная форма была положительно определенной, необходимо и достаточно, чтобы все левые верхние угловые миноры матрицы  $A$  были положительны.

2) Для того, чтобы квадратичная форма была отрицательно определенной, необходимо и достаточно, чтобы все левые верхние угловые миноры матрицы  $A$  чередовали знак, начиная с минуса.

**Теорема 1.19.** (достаточное условие локального экстремума)

Пусть  $a$  — внутренняя точка  $E$  и она стационарная. И пусть  $\exists$  непрерывные частные производные до 2 порядка включительно в окрестности точки  $a$ .

Тогда:

- 1) Если  $S(a)$  положительно определена, то  $a$  — точка локального минимума.
- 2) Если  $S(a)$  отрицательно определена, то  $a$  — точка локального максимума.
- 3) Если  $S(a)$  является знакопеременной, то  $a$  — не точка локального экстремума.
- 4) Если  $S(a)$  — знакопостоянная, но не знакоопределенная, то информации недостаточно.

*Доказательство.*

1) Предположим,  $S(a)$  положительно определена. Из непрерывности вторых частных производных следует, что  $\exists \delta > 0 : \forall M \in U_\delta(a) \Rightarrow S(M)$  — положительно определена.

Тогда  $R_2 > 0$ , откуда  $a$  — точка локального минимума

2) Для отрицательной определенности все аналогично.

3) Если  $S(a)$  знакопеременная, то  $\forall \delta > 0 \exists M_1, M_2 \in U_\delta(a)$ , такие, что  $R_2(M_1) > 0$ ,  $R_2(M_2) < 0$ .

4) Приведем пример, являющийся контрпримером к обратному утверждению:  $f_1(x_1, x_2) = x_1^4 + x_2^4$ .  $f_2(x_1, x_2) = x_1^3 + x_2^3$ .  $(0, 0)$  — стационарная точка обеих функций.

$$S(0, 0) = \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{pmatrix}$$

— знакопостоянная.  $(0, 0)$  — точка локального минимума  $f$ , но не является точкой локального экстремума.  $\square$

*Замечание 1.18.* Если  $S(a)$  знакопостоянная, но не знакоопределенная, то тогда для исследования точки  $a$  нужно задействовать производные и дифференциалы старшего порядка.

По Тейлору:

$$\Delta f(x) = f(x) - f(a) = \underbrace{df(a)}_{=0} + \frac{1}{2}d^2f(a) + \frac{1}{3!}d^3f(a) + \dots$$

Исследовать знак старшего дифференциала нужно лишь там, где обнуляются дифференциалы младшего порядка.

Если теперь требуется найти глобальный экстремум, то кроме поиска локальных экстремумов внутри области  $E$ , нужно исследовать поведение этой функции и на ее границе.

Обозначим  $\hat{E}$  границу  $E$ . Задача поиска экстремума на границе называется задачей поиска условного экстремума. Заметим, что размерность  $\hat{E}$  равна размерности  $E - 1$ .

**Пример 1.24.** Пусть  $f(x, y) = (x - 1)^2 + (y - 2)^2$ . Требуется найти экстремум в области  $E : x^2 + y^2 \leq 9$ .

Найдем точки локального экстремума в области  $E$ .

Необходимость:

$f'_x = 2(x - 1) = 0$ ,  $f'_y = 2(y - 2) = 0 \Rightarrow (1, 2)$  — стационарная точка  $((1, 2) \in E)$ , подозрительная на экстремум точка. Вычислим вторые производные, чтобы проверить, является ли точка экстремумом и каким:

$f''_{xx} = 2$ ,  $f''_{xy} = 0$ ,  $f''_{yy} = 2$ . Тогда матрица вторых производных примет вид:

$$S = \begin{pmatrix} 2 & 0 \\ 0 & 2 \end{pmatrix}$$

$S$  положительно определена (миноры очевидно положительны). Следовательно, точка  $(1, 2)$  является точкой локального минимума.

Теперь проверим, что у нас на границе. А на границе тучи ходят хмуро и описывают окружность:  $\hat{E} : x^2 + y^2 = 9$ . Ищем условный экстремум  $\hat{E}$ . Выразим одну переменную через другую (первый метод поиска):

$y = \pm\sqrt{9 - x^2}$ . Уравнение эллипса теперь является функцией одной переменной. Введем  $F(x) = f(x, \pm\sqrt{9 - x^2})$ . Поиск экстремума сводится к поиску экстремума для функции одной переменной на отрезке  $x \in [-3, 3]$ .

**Пример 1.25.**  $f(x, y) = xy + \frac{50}{x} + \frac{20}{y}$ .  $E : \{(x, y) | x > 0, y > 0\}$ .

Начнем с локальных экстремумов:

Необходимое условие:  $f'_x = y - \frac{50}{x^2} = 0$   $f'_y = x - \frac{20}{y^2} = 0$ . Точки, подозрительные на экстремум:

$$x - \frac{20}{y^2} = 0 \Leftrightarrow x(1 - \frac{x^3}{125}) = 0 \Rightarrow \begin{cases} x = 0 & \text{не интересует} \\ x = 5 \end{cases} . y = 2.$$

Точка, подозрительная на экстремум:  $(5, 2)$ .

Найдем вторые производные:

$$f''_{x^2} = \frac{100}{x^3}, f''_{y^2} = \frac{40}{y^3}, f''_{xy} = 1.$$

$$S(5, 2) = \begin{pmatrix} 4/5 & 1 \\ 1 & 5 \end{pmatrix}$$

Минимальное значение функции достигается в  $f(5, 2) = 30$ .

$$\sup_E f(x) = +\infty.$$

## 1.11 Численные методы поиска безусловного экстремума

**Проблема.** Рассмотрим идею градиентного метода поиска экстремума.

(Градиент указывает в сторону наискорейшего возрастания функции). Пусть требуется найти экстремум функции в области  $E$ . Выберем произвольную начальную точку:  $\forall x^{(0)} \in E$ . Зададим некоторое положительное число  $h$ .

$$X = \begin{cases} x^{(0)} + h\vec{\nabla}f(x^{(0)}) & \max \\ x^{(0)} - h\vec{\nabla}f(x^{(1)}) & \min \end{cases}$$

и так далее. В результате получаем последовательность точек  $\{x^{(k)}\}$ , на которой функция приближается к максимуму либо к минимуму.

Отметим типовые проблемы, которые возникают при применении этого метода:

1) Выбор шага  $h$ . Если выбрать очень маленький шаг, то идти до экстремума можно долго (экстремум далеко). А если выбрать очень большим - мы рискуем «перепрыгнуть» через экстремум. Поддерживается динамическое изменение шага: обычно сначала делают большие шаги, а по мере приближения к экстремуму (начались «метания» и «перепрыжки») шаг постепенно уменьшают.

2) Проблема многоэкстремальности. У функции может быть большое количество локальных экстремумов и двигаясь из точки  $x^{(0)}$  мы найдем один из этих экстремумов, не факт, что глобальный. Решение: идем из нескольких точек либо изучаем физику функции (применяем некоторую теорию для доказательства количества экстремумов либо их расположения). Все это повышает вероятность обнаружения глобального экстремума.

3)  $\vec{\nabla} f(x)$ . Вычисление градиента не всегда возможно. Функция может быть сложной, не заданной явно, вообще не дифференцируемой. Мы можем воспользоваться формулой:

$$\frac{\partial f}{\partial x_i} = \frac{f(x_1, \dots, x_i + \Delta x_i, \dots, x_n) - f(x_1, \dots, x_i, \dots, x_n)}{\Delta x_i}$$

Если и это не помогает, то мы можем использовать метод случайного спуска:

**Проблема.** На каждом шаге выбираем произвольное направление и в этом направлении делаем некоторый шаг. Если в этом направлении функция изменилась нужным нам образом, то тогда это направление удачное, по нему и движемся. В противном случае выбираем другое направление.

4) Проблема границ. Градиентные методы хороши для поиска экстремума внутри области. Если он расположен на границе, то у нас возникают большие проблемы. В этом случае применяем методы математического программирования (методы поиска экстремума в некоторой области). Это целая теория, нам его будут читать, бла-бла-бла.

**Пример 1.26.** Пусть  $f(x, y) = x^2 + 2y^2$ , требуется найти минимум этой функции. Очевидно, что  $(0, 0)$  — точка глобального минимума, но по легенде мы тупые и этого не видим. Возьмем произвольную начальную точку  $(1, 2)$ . Посчитаем антиградиент:  $-\vec{\nabla} f = \begin{pmatrix} -2x \\ -4y \end{pmatrix}$ . Тогда  $-\vec{\nabla} f(x^{(0)}) = \begin{pmatrix} -2 \\ -8 \end{pmatrix}$ . По нему идти до конца не надо, нужно сделать какой-то шаг. Выберем большой шаг, затем, если заметим шатания, снизить его. Оказались в точке  $(-1, -6)$ . Пересчитываем антиградиент:  $-\vec{\nabla} f(x^{(1)}) = \begin{pmatrix} 2 \\ 24 \end{pmatrix}$ . Заметно, что мы начали прыгать, снижаем шаг.

**Пример 1.27.**  $f(x, y) = x + y$ . Пусть требуется найти максимум в  $E : x^2 + y^2 \leq 1$ . Воспользуемся теоремой Ферма:

$f'_x = 1, f'_y = 1$ , то есть локальных экстремумов у нас нет, глобальный экстремум располагается где-то на границе. Посчитаем:  $\vec{\nabla} f = \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \end{pmatrix}$ . Двигаясь по нему, получим максимум в  $\left(\frac{1}{\sqrt{2}}; \frac{1}{\sqrt{2}}\right)$ . Но это мы шли их хорошей точки. А вот если с плохой, то мы можем до него и не дойти.

Воспользуемся методом математического программирования: Приравняем функцию к константе, получим прямую. Двигаем эту прямую по области определения, пока мы не получим максимальную константу.

## 1.12 Теорема о неявной функции

Пусть задано уравнение  $F(x, y) = 0$  (1), где  $x, y$  — скаляры. Будем говорить, что уравнение задает функцию  $y = y(x)$  (2) неявно, если при подстановке (2) в уравнение (1) получим тождество.

**Пример 1.28.**  $x^2 + y^2 = 1, y = \pm\sqrt{1 - x^2}$ .  
(картинка)

Предположим, существуют  $F'_x, F'_y$ , не равные нулю и  $F(x, y(x)) \equiv 0$  (3). Если  $\Phi(x) = F(x, y(x)) \equiv 0$  и продифференцируем (Если функция тождественно равна нулю, то все ее

производные очевидно тождественны нулю):

$$0 \equiv \Phi'(x) = \frac{\partial F}{\partial x} + \frac{\partial F}{\partial y} y'(x) \Rightarrow y'(x) = -\frac{\partial F / \partial x}{\partial F / \partial y}$$

Если существуют вторые производные, то можем найти вторую производную неявной функции:

$$0 \equiv \Phi''(x) = \left( \frac{\partial^2 F}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 F}{\partial x \partial y} y'(x) \right) + \left( \frac{\partial^2 F}{\partial y \partial x} + \frac{\partial^2 F}{\partial y^2} y'(x) \right) y'(x) + \frac{\partial F}{\partial y} y''(x) \Rightarrow y''(x) = \dots$$

**Пример 1.29.**  $x^2 + y^2 = 1$ . Дифференцируем:  $2x + 2y \cdot y' = 0 \Rightarrow y' = \frac{-x}{y}$ . Найдем вторую производную. Продифференцируем второй раз:  $1 + y'^2 + y \cdot y'' = 0 \Rightarrow y'' = -\frac{1+y'^2}{y} = -\frac{1+\frac{x^2}{y^2}}{y}$ .

**Теорема 1.20.** (о неявной функции). Будем работать с конкретной точкой.

Пусть  $M_0 = (x_0, y_0)$  удовлетворяет уравнению  $F(x_0, y_0) = 0$ . Пусть в окрестности  $M_0$  существует непрерывная  $\frac{\partial F}{\partial y}$  и  $\frac{\partial F}{\partial y}|_{M_0} \neq 0$ . Тогда  $\exists \delta > 0$ ,  $\exists y(x)$ , определенная и непрерывная на  $[x_0 - \delta, x_0 + \delta]$ , такая, что:

- 1)  $y(x_0) = y_0$
- 2)  $F(x, y(x)) \equiv 0$  на  $[x_0 - \delta, x_0 + \delta]$  и будет определяться однозначно.

Если, кроме того, в окрестности  $M_0$   $\exists$  непрерывная  $\frac{\partial F}{\partial x}$ , то тогда:

- 1)  $y(x)$  — дифференцируема и
- 2)  $y'(x) = -\frac{\partial F / \partial x}{\partial F / \partial y}$ .

*Доказательство.*

1) Покажем, что  $\exists!$  функция  $y(x)$ .  $\frac{\partial F}{\partial y}|_{M_0} \neq 0$  по условию теоремы. Пусть, для определенности, производная принимает положительные значения (для отрицательных доказательства аналогичны).  $\frac{\partial F}{\partial y}$  непрерывна в окрестности  $M_0$ . Найдется такое  $\hat{\delta} > 0$ :  $\frac{\partial F}{\partial y} >$

$$0, \forall (x, y) : \begin{cases} |x - x_0| < \hat{\delta} \\ |y - y_0| < \hat{\delta} \end{cases}$$

$$\frac{\partial F}{\partial y} > 0 \Rightarrow F \nearrow \text{ по } y. \text{ Следовательно, } \begin{cases} F(x_0, y_0 + \hat{\delta}) > 0 \\ F(x_0, y_0 - \hat{\delta}) < 0 \end{cases}. \text{ Вспомним, что по условию}$$

$$\text{теоремы } F \text{ непрерывна, следовательно, } \tilde{\delta} > 0 : \begin{cases} F(x, y_0 + \hat{\delta}) > 0 \\ F(x, y_0 - \hat{\delta}) < 0 \end{cases} \quad \forall x \in [x_0 - \tilde{\delta}, x_0 + \tilde{\delta}].$$

Пусть  $\delta = \min\{\hat{\delta}, \tilde{\delta}\} > 0$ . Тогда по теореме Больцано-Коши о нуле функции  $\forall x \in [x_0 - \delta, x_0 + \delta]$ ,  $\exists y \in [y_0 - \hat{\delta}, y_0 + \hat{\delta}]$ :  $F(x, y) = 0$ , причем  $F$  непрерывна, следовательно,  $y(x)$  непрерывна, а так как  $F \nearrow$  по  $y \Rightarrow y(x)$  — единственная.

2) Покажем дифференцируемость и найдем производную. Выберем произвольную  $x \in [x_0 - \delta, x_0 + \delta]$ ,  $y = y(x)$ . Рассмотрим  $x + \Delta x \in [x_0 - \delta, x_0 + \delta]$ ,  $y + \Delta y = y(x + \Delta x)$ .  $\Delta F = \underbrace{F(x + \Delta x, y + \Delta y) - F(x, y)}_{=0} = 0$ . Но  $\exists$  непрерывные  $F'_x, F'_y \Rightarrow F$  дифференцируема,

$$\text{следовательно, } 0 = \Delta F = \underbrace{F(x + \Delta x, y + \Delta y) - F(x, y)}_{=0} = \frac{\partial F}{\partial x} \Delta x + \frac{\partial F}{\partial y} \Delta y + o(\rho) \Rightarrow 0 =$$

$$\frac{\partial F}{\partial x} + \frac{\partial F}{\partial y} \frac{\Delta y}{\Delta x} + \frac{o(\rho)}{\Delta x} \rightarrow 0. \quad \square$$







$$\frac{\mathcal{D}(y_1, y_2)}{\mathcal{D}(x_1, x_2)} = \begin{pmatrix} 3x^2 & 0 \\ 1 & 1 \end{pmatrix}$$

$$\frac{\mathcal{D}(x_1, x_2)}{\mathcal{D}(y_1, y_2)} = \begin{pmatrix} \frac{1}{3}y_1^{-2/3} & 0 \\ -\frac{1}{3}y_1^{-2/3} & 1 \end{pmatrix}$$

Посчитаем:

$$\frac{D(y_1, y_2)}{D(x_1, x_2)} = 3x_1^2$$

$$\frac{D(x_1, x_2)}{D(y_1, y_2)} = \frac{1}{3}y^{-2/3}$$

$$\frac{D(y_1, y_2)}{D(x_1, x_2)} \cdot \frac{D(x_1, x_2)}{D(y_1, y_2)} = x_1^2 y_1^{-2/3} = 1$$

$x_1 \neq 0 (\Leftrightarrow y_1 \neq 0) \Rightarrow$  система не особая.

Далее в системе (1) рассматриваем произвольные значения  $m, n$ .

**Определение 1.38.** Система функций (1) называется независимой или функционально независимой, если  $\nexists F \neq 0 : F(y_1(x_1, \dots, x_n), \dots, y_m(x_1, \dots, x_n)) \equiv 0$  (5) (то есть система независима, если ни одна функция в системе (1) не является комбинацией оставшихся).

Сформулируем далее условие зависимости и независимости функций. Продифференцируем тождество (5) по каждому из  $x_i$ :

$$\frac{\partial F}{\partial y_1} \frac{\partial y_1}{\partial x_i} + \dots + \frac{\partial F}{\partial y_m} \frac{\partial y_m}{\partial x_i} \equiv 0 \quad (6)$$

Это тождество можно переписать в виде

$$\left( \frac{\mathcal{D}(y_1, \dots, y_m)}{\mathcal{D}(x_1, \dots, x_n)} \right)^T \begin{pmatrix} \frac{\partial F}{\partial y_1} \\ \vdots \\ \frac{\partial F}{\partial y_m} \end{pmatrix} \equiv 0$$

Обозначим  $A(x) = \left( \frac{\mathcal{D}(y_1, \dots, y_m)}{\mathcal{D}(x_1, \dots, x_n)} \right)^T$ ,  $h = \begin{pmatrix} \frac{\partial F}{\partial y_1} \\ \vdots \\ \frac{\partial F}{\partial y_m} \end{pmatrix}$ . Запишем однородную систему урав-

нений:

$$A(x)h = 0 \quad (8)$$

Система (1) будет независимой, если линейная однородная алгебраическая система (8) имеет только нулевое решение или только если  $h \equiv 0$ .

**Определение 1.39.** Рангом функциональной матрицы  $A(x)$  называется максимальный порядок минора, не равного тождественно нулю.





Умножим последний столбец на  $\frac{\partial f}{\partial y_k}$  и прибавляем к  $k$ -ому столбцу.

Тогда по индуктивному предположению из системы (2) можно выразить

$$\begin{cases} y_1 = y_1(x_1, \dots, x_n) \\ \dots \\ y_{m-1} = y_{m-1}(x_1, \dots, x_n) \end{cases}$$

и  $y_m = f(x_1, \dots, x_n, y_1(x_1, \dots, x_n), \dots, y_{m-1}(x_1, \dots, x_n))$  □

*Замечание 1.21.* Если в доказанной теореме предположить, что в окрестности  $M_0$  существуют непрерывные  $\frac{\partial F_i}{\partial x_k}$ ,  $i = \overline{1, m}$ ,  $k = \overline{1, n}$ . Тогда  $\exists \frac{\partial y_i}{\partial x_k}$  в окрестности точки  $x^{(0)}$  (не факт, что  $x^{(0)}$ , я чего-то не понял).

Выразим функции  $y_1, \dots, y_m$  и подставим все это в систему (1). В результате получим тождество:

$$F_i(x_1, \dots, x_n, y_1(x_1, \dots, x_n), \dots, y_m(x_1, \dots, x_n)) \equiv 0 \quad (3)$$

Продифференцируем тождество по  $x_k$ :

$$\begin{cases} \frac{\partial F_1}{\partial x_k} + \frac{\partial F_1}{\partial y_1} \frac{\partial y_1}{\partial x_k} + \dots + \frac{\partial F_1}{\partial y_m} \frac{\partial y_m}{\partial x_k} = 0 \\ \frac{\partial F_m}{\partial x_k} + \frac{\partial F_m}{\partial y_1} \frac{\partial y_1}{\partial x_k} + \dots + \frac{\partial F_m}{\partial y_m} \frac{\partial y_m}{\partial x_k} = 0 \end{cases}$$

Запишем эту систему в матричном виде:

$$\begin{pmatrix} \frac{\partial F_1}{\partial x_k} \\ \vdots \\ \frac{\partial F_m}{\partial x_k} \end{pmatrix} + \frac{\mathcal{D}(F_1, \dots, F_m)}{\mathcal{D}(y_1, \dots, y_m)} \begin{pmatrix} \frac{\partial y_1}{\partial x_k} \\ \vdots \\ \frac{\partial y_m}{\partial x_k} \end{pmatrix} = 0 \Rightarrow \begin{pmatrix} \frac{\partial y_1}{\partial x_k} \\ \vdots \\ \frac{\partial y_m}{\partial x_k} \end{pmatrix} = - \left( \frac{\mathcal{D}(F_1, \dots, F_m)}{\mathcal{D}(y_1, \dots, y_m)} \right)^{-1} \begin{pmatrix} \frac{\partial F_1}{\partial x_k} \\ \vdots \\ \frac{\partial F_m}{\partial x_k} \end{pmatrix}$$

(обратная матрица существует, так как якобиан не равен нулю).

### Пример 1.33.

$$\begin{cases} x_1^2 + x_2^2 + y_1^2 + y_2^2 = 1 \\ x_1 x_2 y_1 + y_2 \ln y_1 = 0 \end{cases}$$

Найдем производные по  $x_1$ . По  $x_2$  ищутся аналогично:

$$\begin{cases} 2x_1 + 2y_1 \cdot \frac{\partial y_1}{\partial x_1} + 2y_2 \cdot \frac{\partial y_2}{\partial x_1} = 0 \\ x_2 y_1 + x_1 x_2 \cdot \frac{\partial y_1}{\partial x_1} + \frac{\partial y_2}{\partial x_1} \ln y_1 + y_2 \cdot \frac{1}{y_1} \frac{\partial y_1}{\partial x_1} = 0 \end{cases}$$

Получим матрицу Якоби:

$$\underbrace{\begin{pmatrix} 2x_1 \\ x_2 y_1 \end{pmatrix}}_{\begin{pmatrix} \frac{\partial F_1}{\partial x_1} \\ \frac{\partial F_2}{\partial x_1} \end{pmatrix}} + \underbrace{\begin{pmatrix} 2y_1 & 2y_2 \\ x_1 x_2 + \frac{y_2}{y_1} & \ln y_1 \end{pmatrix}}_{= \frac{D(F_1 F_2)}{D(y_1 y_2)}} \begin{pmatrix} \frac{\partial y_1}{\partial x_1} \\ \frac{\partial y_2}{\partial x_1} \end{pmatrix} = 0$$

Рассматриваем точки, где матрица не особая, ищем обратную и выражаем:

$$\begin{pmatrix} \frac{\partial y_1}{\partial x_1} \\ \frac{\partial y_2}{\partial x_1} \end{pmatrix} = - \begin{pmatrix} 2y_1 & 2y_2 \\ x_1 x_2 + \frac{y_2}{y_1} & \ln y_1 \end{pmatrix}^{-1} \begin{pmatrix} 2x_1 \\ x_2 y_1 \end{pmatrix}$$

## 1.15 Условный экстремум

**Проблема.** Рассмотрим задачу следующего вида. Пусть дана функция  $F(x_1, \dots, x_{n+m})$ , требуется найти экстремум и она связана условием

[illegible]

на  $E$ , где  $E \subset \mathbb{R}^{n+m}$ .

**Определение 1.41.** Точка  $x^{(0)}$  называется точкой условного минимума в задаче, если  $\exists \delta > 0 : \forall x = \begin{pmatrix} x_1 \\ \dots \\ x_{n+m} \end{pmatrix} \in (U_\delta(x^{(0)}) \cap E) \Rightarrow F(x) \geq F(x^{(0)})$ . (и наоборот для точки условного максимума).

Без потери общности будем считать, что в окрестности точки  $x^{(0)}$  уравнения (2) независимы. Тогда по теореме о независимости  $\text{rang} \frac{\mathcal{D}(\varphi_1, \dots, \varphi_m)}{\mathcal{D}(x_1, \dots, x_{n+m})} = m$ . То есть какие-то  $m$  столбцов этой матрицы образуют ненулевой минор. Без потери общности будем считать, что такой ненулевой минор образуется последними  $m$  столбцами, который является якобианом следующего вида:

$$\frac{D(\varphi_1, \dots, \varphi_m)}{D(x_{n+1}, \dots, x_{n+m})}|_{x^{(0)}} \neq 0$$

Тогда по теореме о системе неявных функций в окрестности точки  $x^{(0)}$  из уравнений (2) можно выразить:

[illegible]

А теперь функции (3) подставим в (1):

$$\Phi(x_1, \dots, x_n) = F(x_1, \dots, x_n, f_1(x_1, \dots, x_n), \dots, f_m(x_1, \dots, x_n))$$

В результате задача поиска условного экстремума (1,2) свелась к задаче поиска безусловного экстремума функции  $(\Phi)$ . Такой подход называется методом исключения.

**Пример 1.34.**  $F(x, y) = x^2 + y^2$  и  $E: x + y = 1$ .

Методом исключений: выразим  $y = 1 - x$ . Тогда  $\Phi(x) = F(x_1, 1 - x) = x^2 + (1 - x^2)$ . Теперь нас интересует безусловный экстремум. Далее применим теорему Ферма:  $\Phi'(x) = 2x - 2(1 - x) = 4x - 2 = 0 \Rightarrow x = \frac{1}{2}$  — точка минимума. Откуда  $y = \frac{1}{2}$ . Точка экстремума:  $(\frac{1}{2}, \frac{1}{2})$ .

Метод исключений удастся применить, если уравнения (2) несложные, то есть функции (3) удалось записать в явном виде. В противном случае воспользуемся методом множителей Лагранжа.

Построим функцию. Для краткости:  $x = \begin{pmatrix} x_1 \\ \dots \\ x_{n+m} \end{pmatrix}$ ,  $\lambda = \begin{pmatrix} \lambda_1 \\ \dots \\ \lambda_m \end{pmatrix}$ . Функция Лагранжа:  $L(x, \lambda) = F(x) + \lambda_1 \varphi_1(x) + \dots + \lambda_m \varphi_m(x)$ , где  $\lambda_1, \dots, \lambda_m$  — константы

**Теорема 1.25.** (Необходимое условие условного экстремума). Пусть  $x^{(0)}$  — точка условного экстремума в задаче (1,2). Пусть

$$\frac{D(\varphi_1, \dots, \varphi_m)}{D(x_{n+1}, \dots, x_{n+m})}|_{x^{(0)}} \neq 0$$

Тогда найдутся такие константы  $\lambda_1, \dots, \lambda_m = \text{const}$ :

$$\frac{\partial L}{\partial x_i}|_{x^{(0)}} = \left( \frac{\partial F}{\partial x_i} + \sum_{k=1}^m \lambda_k \frac{\partial \varphi_k}{\partial x_i} \right)_{x^{(0)}} = 0 \quad (4)$$

$$i = \overline{1, n+m}.$$

Теорема утверждает, что необходимые условия условного экстремума в задаче (1,2) совпадают с необходимыми условиями безусловного экстремума функции Лагранжа.

*Замечание 1.22.* Уравнения (4) состоит из  $m+n$  уравнений. Присоединяем к ним условие связи 2. Получаем  $n+2m$  уравнений с таким же количеством неизвестных. Решаем эту систему и находим точки, подозрительные на условный экстремум.

*Доказательство.* Подставим уравнения (3) в (1). Получим:

$$\Phi(x_1, \dots, x_n) = F(x_1, \dots, x_n, f_1(x_1, \dots, x_n), \dots, f_m(x_1, \dots, x_n))$$

$x^{(0)}$  будет и точкой безусловного экстремума функции  $\Phi$ . Отсюда:

$$d\Phi(x^{(0)}) = \left( \frac{\partial F}{\partial x_1} dx_1 + \dots + \frac{\partial F}{\partial x_{n+m}} dx_{n+m} \right) |_{x^{(0)}} = 0 \quad (5)$$

. Согласно свойству инвариантности формы первого дифференциала можно не обращать внимания на то, что последние  $m$  переменных — функции от первых  $n$  переменных.

Подставим (3) в (2):

$$\varphi(x_1, \dots, x_n, f_1(x_1, \dots, x_n), \dots, f_m(x_1, \dots, x_n)) \equiv 0$$

Продифференцируем данные тождества и опять воспользуемся свойством инвариантности формы первого дифференциала: в точке  $x^{(0)}$ :

$$\frac{\partial \varphi_k}{\partial x_1} dx_1 + \dots + \frac{\partial \varphi_k}{\partial x_{n+m}} dx_{n+m} = 0 \quad (6)$$

$k$ -ое уравнение в системе (6) умножим на  $\lambda_k (k = \overline{1, m})$  и складываем это с уравнением (5). В точке  $x^{(0)}$  будет выполняться условие:

$$\left( \frac{\partial F}{\partial x_1} + \frac{\partial \varphi_1}{\partial x_1} \lambda_1 + \dots + \frac{\partial \varphi_m}{\partial x_1} \lambda_m \right) dx_1 + \dots + \left( \frac{\partial F}{\partial x_{n+m}} + \frac{\partial \varphi_1}{\partial x_{n+m}} \lambda_1 + \dots + \frac{\partial \varphi_m}{\partial x_{n+m}} \lambda_m \right) dx_{n+m} = 0$$

Получаем, что в  $x^{(0)}$  должно выполняться:

$$\sum_{i=1}^{n+m} \left( \frac{\partial F}{\partial x_i} + \sum_{k=1}^m \frac{\partial \varphi_k}{\partial x_i} \lambda_k \right) dx_i = 0$$

Выберем константы  $\lambda_1, \dots, \lambda_m$  исходя из условий:  $\left( \frac{\partial F}{\partial x_i} + \sum_{k=1}^m \frac{\partial \varphi_k}{\partial x_i} \lambda_k \right) \Big|_{x^{(0)}} = 0, \quad i = \overline{n+1, n+m} \quad (8)$

Система (8) относительно  $\lambda_i$  является системой линейных уравнений, матрица коэффициентов по условию теоремы не особая, то есть из этой системы все  $\lambda_i$  найдутся однозначно ( $i = \overline{1, m}$ ). Найденные константы  $\lambda_i$  подставим в уравнение (7). Тогда из (7) останутся только последние  $n$  слагаемых:

$$\sum_{i=1}^n \left( \frac{\partial F}{\partial x_i} + \sum_{k=1}^m \frac{\partial \varphi_k}{\partial x_i} \lambda_k \right) dx_i = 0 \quad (9)$$

$x_1, \dots, x_n$  — независимые переменные. Тогда (9) есть линейная форма относительно  $dx_1, \dots, dx_n$  и она будет равна нулю при любых  $dx_1, \dots, dx_n$ . Тогда получается, что коэффициенты  $\left( \frac{\partial F}{\partial x_i} + \sum_{k=1}^m \frac{\partial \varphi_k}{\partial x_i} \lambda_k \right)$  должны будут равняться нулю.  $\square$

**Теорема 1.26.** (достаточное условие условного экстремума)

Пусть в точке  $x^{(0)}$  выполнены условия предыдущей теоремы. И пусть  $F, \varphi_1, \dots, \varphi_m$  имеют непрерывные частные производные до второго порядка включительно в окрестности точки  $x^{(0)}$ . Тогда если при условиях (6) второй дифференциал  $d^2 L(x^{(0)})$  является положительно определенной квадратичной формой, то  $x^{(0)}$  является точкой условного минимума, и наоборот, если квадратичная форма определена отрицательно, то  $x^{(0)}$  — точка условного максимума (здесь  $L(x^{(0)})$  — функция Лагранжа).

*Замечание 1.23.* Достаточные условия условного экстремума в задаче (1, 2) совпали с достаточными условиями безусловного экстремума функции Лагранжа. Для доказательства достаточно показать, что  $d^2 L(x^{(0)}) = d^2 \Phi(x^{(0)})$ .

При исследовании знака второго дифференциала соотношение (6) нужно учитывать, так как второй дифференциал свойством инвариантности формы не обладает.

**Пример 1.35.**  $F(x, y) = x^2 + y^2$  (экстремум на  $E : x + y = 1$ ).

$$L = x^2 + y^2 + \lambda(x + y - 1).$$

$$\begin{cases} \frac{\partial L}{\partial x} = 2x + \lambda = 0 \\ \frac{\partial L}{\partial y} = 2y + \lambda = 0 \\ x + y = 1 \end{cases}$$

Решив систему, получим  $x = \frac{1}{2}, y = \frac{1}{2}, \lambda = -1$ . Найдена точка, подозрительная на экстремум. Проверим, действительно ли это так. Найдём вторую производную функции Лагранжа:

$$x + y = 1 \Rightarrow dx + dy = 0 \text{ (условие (6))}.$$

$$\frac{\partial^2 L}{\partial x^2} = 2$$

$$\frac{\partial^2 L}{\partial x \partial y} = 0$$

$$\frac{\partial^2 L}{\partial y^2} = 2$$

$$\text{Теперь } d^2 L = \frac{\partial^2 L}{\partial x^2} dx^2 + 2 \frac{\partial^2 L}{\partial x \partial y} dx dy + \frac{\partial^2 L}{\partial y^2} dy^2 = 2dx^2 + 2dy^2 \underset{(6)}{=} 2dx^2 + 2(dx^2) = 4dx^2 -$$

определена положительно, следовательно  $\left( \frac{1}{2}, \frac{1}{2} \right)$  — точка условного минимума.

**Пример 1.36.**  $F(x, y) = (x - 1)^2 + (y - 2)^2$

Условие:  $E : x^2 + y^2 = 9$ .

Сначала ищем безусловные экстремумы внутри области:

$$\frac{\partial F}{\partial x} = 2(x - 1) = 0$$

$$\frac{\partial F}{\partial y} = 2(y - 2) = 0$$

Следовательно,  $(1, 2)$  — подозрительная на экстремум точка.

$dF(1, 2) = 2dx^2 + 2dy^2$  — положительно определена, значит,  $(1, 2)$  — точка условного минимума.

Дальше исследуем функцию на границе:

$$F(x, y) = (x - 1)^2 + (y - 2)^2, \text{ ищем экстремум на } \bar{E}: x^2 + y^2 = 9.$$

$$L = (x - 1)^2 + (y - 2)^2 + \lambda(x^2 + y^2 - 9).$$

$$\begin{cases} \frac{\partial L}{\partial x} = 2(x - 1) + 2\lambda x = 0 \\ \frac{\partial L}{\partial y} = 2(y - 2) + 2\lambda = 0 \\ x^2 + y^2 = 9 \end{cases}$$

$$\text{Откуда } x(1 + \lambda) = 1 \Leftrightarrow x = \frac{1}{1+\lambda}, y(1 + \lambda) = 2 \Leftrightarrow y = \frac{2}{1+\lambda}$$

$$\lambda = -1 + \frac{\sqrt{5}}{3} \Rightarrow \begin{cases} x = \frac{3}{\sqrt{5}} \\ y = \frac{6}{\sqrt{5}} \end{cases} \quad \text{и} \quad \lambda = -1 - \frac{\sqrt{5}}{3} \Rightarrow \begin{cases} x = -\frac{3}{\sqrt{5}} \\ y = -\frac{6}{\sqrt{5}} \end{cases}$$

Найдем дифференциалы второго порядка:

$$\frac{\partial^2 L}{\partial x^2} = 2 + 2\lambda, \quad \frac{\partial^2 L}{\partial x \partial y} = 0, \quad \frac{\partial^2 L}{\partial y^2} = 2 + 2\lambda$$

$$1) \lambda = -1 + \frac{\sqrt{5}}{3} \Rightarrow d^2 L(M_1) = \frac{2\sqrt{5}}{3} dx^2 + \frac{2\sqrt{5}}{3} dy^2.$$

Вообще говоря, следует использовать условие  $2x dx + 2y dy = 0$ , но в данном случае в этом нет необходимости (форма очевидно положительно определена).

$$1) \lambda = -1 - \frac{\sqrt{5}}{3} \Rightarrow d^2 L(M_2) = -\frac{2\sqrt{5}}{3} dx^2 - \frac{2\sqrt{5}}{3} dy^2. M_2 \text{ — точка глобального максимума.}$$

Итого:

$(1, 2)$  — точка глобального минимума;

$(M_2)$  — точка глобального максимума.

**Пример 1.37.**  $u = xy + yz$

$$\text{Экстремум на } E: \begin{cases} x^2 + y^2 = 2 \\ y + z = 2 \\ x > 0, y > 0, z > 0 \end{cases}$$

$n = 2$  (количество зависимых переменных),  $m = 1$  (количество независимых).

$$L = xy + yz + \lambda_1(x^2 + y^2 - 2) + \lambda_2(y + z - 2).$$

$$\begin{cases} \frac{\partial L}{\partial x} = y + 2\lambda_1 x = 0 \\ \frac{\partial L}{\partial y} = x + z + 2\lambda_1 y + \lambda_2 = 0 \\ \frac{\partial L}{\partial z} = y + \lambda_2 = 0 \\ x^2 + y^2 = 2 \\ y + z = 0 \end{cases}$$

$$\text{Ответ: } M: x = y = z = 1, \lambda_1 = -\frac{1}{2}, \lambda_2 = -1.$$

Считаем вторые дифференциалы:

$d^2 L = 2\lambda_1 dx^2 + 2\lambda_1 dy^2 + 2dxdy + 2dydz = -dx^2 - dy^2 + 2dxdy + 2dydz$  — эта форма не является знакоопределенной.

Применим условия (6):

$$\text{Дифференцируем уравнения связи: } \begin{cases} 2x dx + 2y dy = 0 \\ dy + dz = 0 \end{cases}, \text{ откуда, подставив точку } M:$$



$$\begin{cases} dx + dy = 0 \\ dy + dz = 0 \end{cases}$$

Выразим: 
$$\begin{cases} dx = -dy \\ dz = -dy \end{cases}.$$

Подставим полученные условия:

$d^2L = -(-dy)^2 - dy^2 + 2(-dy)dy + 2dy(-dy) = -6dy^2$  — очевидно отрицательно определена, значит, достаточное условие выполнено.

## 1.16 Геометрические приложения производных в пространстве $\mathbb{R}^3$

### 1.16.1 Касательные и нормали к кривой в $\mathbb{R}^3$

Касательная к кривой по-прежнему прямая, а вот нормаль станет плоскостью.

$L$  — кривая в  $\mathbb{R}^3$ .

$$\begin{cases} x = \varphi(t) \\ y = \psi(t) \\ z = \chi(t) \end{cases}$$

и  $t \in [\alpha, \beta]$ .

И пусть  $\varphi, \psi, \chi$  непрерывно дифференцируемы на  $[\alpha, \beta]$ .

$t_0 \in [\alpha, \beta]$ ,

$$\begin{cases} x_0 = \varphi(t_0) \\ y_0 = \psi(t_0) \\ z_0 = \chi(t_0) \end{cases}$$

$M_0(x_0, y_0, z_0) \in L$ .

Зададим приращение  $\Delta t$ :

$$\begin{cases} \bar{x} = \varphi(t_0 + \Delta t) \\ \bar{y} = \psi(t_0 + \Delta t) \\ \bar{z} = \chi(t_0 + \Delta t) \end{cases}$$

Проведем секущую через точки  $M_0$  и  $\bar{M}$ .

$\overline{M(\bar{x}, \bar{y}, \bar{z})}$

$\overline{M_0 M}$ :

$$\frac{x - x_0}{\varphi(t_0 + \Delta t) - \varphi(t_0)} = \frac{y - y_0}{\psi(t_0 + \Delta t) - \psi(t_0)} = \frac{z - z_0}{\chi(t_0 + \Delta t) - \chi(t_0)}$$

Домножим всё на  $\Delta t$ :

$$\frac{\frac{x - x_0}{\varphi(t_0 + \Delta t) - \varphi(t_0)}}{\Delta t} = \frac{\frac{y - y_0}{\psi(t_0 + \Delta t) - \psi(t_0)}}{\Delta t} = \frac{\frac{z - z_0}{\chi(t_0 + \Delta t) - \chi(t_0)}}{\Delta t}$$

Устремим  $\Delta t \rightarrow 0 \Rightarrow \bar{M} \rightarrow M_0 \Rightarrow$

Уравнение касательной в  $M_0$ :

$$\frac{x - x_0}{\varphi'(t_0)} = \frac{y - y_0}{\psi'(t_0)} = \frac{z - z_0}{\chi'(t_0)}$$

$\vec{n} = (\varphi'(t_0), \psi'(t_0), \chi'(t_0))$  — направляющий вектор касательной.

Нормалью к кривой в точке  $M_0$  называется плоскость, перпендикулярная касательной.

Тогда уравнение нормали в точке  $M_0$  будет иметь вид:

$$\varphi'(t_0)(x - x_0) + \psi'(t_0)(y - y_0) + \chi'(t_0)(z - z_0)$$

### 1.16.2 Уравнение касательной и нормали к поверхности в пространстве $\mathbb{R}^3$

Касательная — плоскость, нормаль — прямая.

Поверхность в трехмерном пространстве может задаваться следующими стандартными способами:

1) Явное задание:  $z = f(x, y)$ ,  $(x, y) \in E \subset \mathbb{R}^2$ .

2) Неявное задание:  $F(x, y, z) = 0$ .

3) Параметрическое задание:

$$\begin{cases} x = \varphi(u, v) \\ y = \psi(u, v) \\ z = \chi(u, v) \end{cases}$$

где  $(u, v) \in \Delta$ .

Эти три способа можно свести один к другому. Действительно, пусть поверхность задана в явном виде. Тогда свести к неявному виду просто — достаточно перенести  $z$ . Сведение к параметрическому из явного:

$$\begin{cases} x = u \\ y = v \\ z = f(u, v) \end{cases}$$

Докажем, что возможно из неявного в явный:

Пусть для определенности  $\frac{\partial F}{\partial z} \neq 0$ . Тогда по теореме о неявной функции можно выразить  $z = f(x, y)$ .

Аналогично, пусть функция задана в параметрическом виде:

$$\begin{cases} x = \varphi(u, v) \\ y = \psi(u, v) \\ z = \chi(u, v) \end{cases}$$

Предположим, что функции имеют непрерывные частные производные и

$$\text{rang} \begin{pmatrix} \varphi'_u & \psi'_u & \chi'_u \\ \varphi'_v & \psi'_v & \chi'_v \end{pmatrix} = 2$$

Если ранг меньше 2, то поверхность выродится либо в кривую, либо в точку.

Если ранг равен двум, то матрица имеет ненулевой минор. Пусть, для определенности, его образуют два первые столбца:

$$\begin{vmatrix} \varphi'_u & \psi'_u \\ \varphi'_v & \psi'_v \end{vmatrix} \neq 0$$

Тогда, по теореме о системе неявных функций из первых двух уравнений параметрического задания можно выразить:

$$\begin{cases} u = u(x, y) \\ v = v(x, y) \end{cases} \Rightarrow z = \chi(u(x, y), v(x, y)) \text{ — получен явный вид.}$$

Выведем уравнение касательной нормали для всех трех способов задания:

Начнем с параметрического задания:

$$\begin{cases} x = \varphi(u, v) \\ y = \psi(u, v) \\ z = \chi(u, v) \end{cases}$$

где  $(u, v) \in \Delta$ .

Пусть  $L$  — поверхность, задаваемая этими уравнениями.

$$\begin{cases} x_0 = \varphi(u_0, v_0) \\ y_0 = \psi(u_0, v_0) \\ z_0 = \chi(u_0, v_0) \end{cases}$$

$M_0(x_0, y_0, z_0) \in L$ .

Зададим структуру

$$K_v = \begin{cases} x = \varphi(u_0, v) \\ y = \psi(u_0, v) \\ z = \chi(u_0, v) \end{cases}$$

— кривая, лежащая на поверхности и проходящая через точку  $M_0$ .

Аналогично

$$K_u = \begin{cases} x = \varphi(u, v_0) \\ y = \psi(u, v_0) \\ z = \chi(u, v_0) \end{cases}$$

— другая подобная кривая.

$\vec{n}_u$  — направляющий вектор к  $K_u$  в  $M_0$  и  $\vec{n}_v$  — направляющий вектор к  $K_v$  в  $M_0$ . (Как строить подобное — смотри предыдущий подпараграф).

Теперь:

$$\vec{n}_u = \left( \frac{\partial \varphi}{\partial u}, \frac{\partial \psi}{\partial u}, \frac{\partial \chi}{\partial u} \right) \Big|_{M_0}, \quad \vec{n}_v = \left( \frac{\partial \varphi}{\partial v}, \frac{\partial \psi}{\partial v}, \frac{\partial \chi}{\partial v} \right) \Big|_{M_0}.$$

Обозначим  $\vec{n} = \pm \vec{n}_u \times \vec{n}_v =$

$$= \pm \begin{vmatrix} \vec{i} & \vec{j} & \vec{k} \\ \frac{\partial \varphi}{\partial u} & \frac{\partial \psi}{\partial u} & \frac{\partial \chi}{\partial u} \\ \frac{\partial \varphi}{\partial v} & \frac{\partial \psi}{\partial v} & \frac{\partial \chi}{\partial v} \end{vmatrix} \Big|_{M_0} = \pm \underbrace{\vec{i} \begin{vmatrix} \frac{\partial \psi}{\partial u} & \frac{\partial \chi}{\partial u} \\ \frac{\partial \psi}{\partial v} & \frac{\partial \chi}{\partial v} \end{vmatrix} \Big|_{M_0}}_A + \underbrace{\vec{j} \begin{vmatrix} \frac{\partial \chi}{\partial u} & \frac{\partial \varphi}{\partial u} \\ \frac{\partial \chi}{\partial v} & \frac{\partial \varphi}{\partial v} \end{vmatrix} \Big|_{M_0}}_B + \underbrace{\vec{k} \begin{vmatrix} \frac{\partial \varphi}{\partial u} & \frac{\partial \psi}{\partial u} \\ \frac{\partial \varphi}{\partial v} & \frac{\partial \psi}{\partial v} \end{vmatrix} \Big|_{M_0}}_C$$

$$n = \pm(A, B, C)$$

Знак  $+$  или  $-$  зависит от выбора стороны поверхности.

*Замечание 1.24.* Поверхность будем называть двусторонней, если она обладает следующим свойством:

Выберем некоторую точку на поверхности. В этой точке построим нормаль в каком-то направлении. И рассмотрим произвольный замкнутый контур, лежащий на поверхности и имеющий начало и конец в этой точке. Сдвигаем нормаль по контуру. Нормаль должна вернуться в исходную точку в том же направлении.

Если этого не произошло, то поверхность односторонняя.

Далее под поверхностями будем понимать двустороннюю поверхность.

Под стороной поверхности будем понимать ту сторону, в которую смотрит нормаль.

Выпишем единичную нормаль.  $\vec{n}_e = (\cos \lambda, \cos \mu, \cos \nu)$ , где  $\lambda = \angle(\vec{n}_e, Ox)$ ,  $\mu = \angle(\vec{n}_e, Oy)$ ,  $\nu = \angle(\vec{n}_e, Oz)$ .

$$\cos \lambda = \frac{\pm A}{\sqrt{A^2 + B^2 + C^2}}, \quad \cos \lambda = \frac{\pm B}{\sqrt{A^2 + B^2 + C^2}}, \quad \cos \lambda = \frac{\pm C}{\sqrt{A^2 + B^2 + C^2}}$$

Уравнение касательной плоскости ( $A, B, C$  те же самые):

$$A(x - x_0) + B(y - y_0) + C(z - z_0) = 0$$

Пусть теперь поверхность задана в явном виде:

$z = f(x, y)$ ,  $(x, y) \in E$ ,  $M_0(x_0, y_0, z_0) \in L$ ,  $(x_0, y_0) \in E$  и  $z_0 = f(x_0, y_0)$ .

Сведем к уравнению в параметрическом виде:

$$\begin{cases} x = u \\ y = v \\ z = f(u, v) \end{cases} \quad \begin{matrix} u_0 = x_0 \\ v_0 = y_0 \end{matrix}$$

Вычисляем по формулам, выведенным для параметрического вида:

$$A = \begin{vmatrix} 0 & \frac{\partial f}{\partial u} \\ 1 & \frac{\partial f}{\partial v} \end{vmatrix}_{M_0} = -\frac{\partial f}{\partial u}|_{M_0} = -\frac{\partial f}{\partial x}|_{M_0}$$

$$B = \begin{vmatrix} \frac{\partial f}{\partial u} & 1 \\ \frac{\partial f}{\partial v} & 0 \end{vmatrix}_{M_0} = -\frac{\partial f}{\partial v}|_{M_0} = -\frac{\partial f}{\partial y}|_{M_0}$$

$$C = \begin{vmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{vmatrix}_{M_0} = 1$$

Неявное задание. Сведем к явному:

$$F(x, y, z) = 0 \Rightarrow z = f(x, y)$$

По теореме о неявной функции:

$$A = -\frac{\partial f}{\partial x}|_{M_0} = -\frac{\frac{\partial F}{\partial x}}{\frac{\partial F}{\partial z}}|_{M_0}$$

$$B = -\frac{\partial f}{\partial y}|_{M_0} = -\frac{\frac{\partial F}{\partial y}}{\frac{\partial F}{\partial z}}|_{M_0}$$

$$C = 1$$

Касательная плоскость:

$$\frac{\frac{\partial F}{\partial x}}{\frac{\partial F}{\partial z}}|_{M_0}(x - x_0) + \frac{\frac{\partial F}{\partial y}}{\frac{\partial F}{\partial z}}|_{M_0}(y - y_0) - (z - z_0) = 0 \Leftrightarrow$$

$$\frac{\partial F}{\partial x}|_{M_0}(x - x_0) + \frac{\partial F}{\partial y}|_{M_0}(y - y_0) + \frac{\partial F}{\partial z}|_{M_0}(z - z_0) = 0 \quad ?$$

**Пример 1.38.**  $x^2 + y^2 + z^2 = R^2$ 

Попробуем в явном виде:  $z = \pm \sqrt{R^2 - x^2 - y^2}$ . Нам не нравится.

Запишем в параметрическом (сферические координаты):

$$u \in \left[-\frac{\pi}{2}, \frac{\pi}{2}\right], \quad v \in [0, 2\pi]$$

Параметризуем:

$$\begin{cases} x = R \cos v \cos u \\ y = R \sin v \cos u \\ z = R \sin u \end{cases}$$

Возьмем  $u_0 = \frac{\pi}{6}$ ,  $v_0 = \frac{\pi}{3}$ .

$$M_0 = \left(\frac{R\sqrt{3}}{4}, \frac{3R}{4}, \frac{R}{2}\right).$$

Выпишем уравнение через неявный вид:  $(F = x^2 + y^2 + z^2 - R^2 = 0)$

$$2x_0(x - x_0) + 2y_0(y - y_0) + 2z(z - z_0) = 0$$

Что вытекает в:

$$\sqrt{3} \left(x - \frac{R\sqrt{3}}{4}\right) + 3 \left(y - \frac{3R}{4}\right) + 2 \left(z - \frac{R}{2}\right) = 0$$

## 2 Интегральное исчисление функции нескольких переменных

### 2.1 Двойной интеграл

**Определение 2.1.** Пусть задана область  $E \subset \mathbb{R}^2$ .  $E$  — простая ( $E$  ограничена простым (т.е. не самопересекающимся) контуром) и связная область. И пусть  $E$  ограничена. В этой области задана  $f(x, y)$ , она еще и ограничена ( $\exists M = \text{const} : |f(x, y)| \leq M \quad \forall (x, y) \in E$ ) в этой области. Разбиваем область  $E$  на  $n$  произвольных непересекающихся кусочков:  $E = \cup_{i=1}^n E_i$ . За  $d_i$  обозначим диаметр (супремум максимальной хорды)  $i$ -ого кусочка.  $\lambda = \max_{i=\overline{1, n}} d_i$  — ранг дробления. За  $\Delta S_i$  обозначим площадь этого кусочка. Тогда:

$$\sigma = \sum_{i=1}^n f(\xi_i, \eta_i) \cdot \Delta S_i$$

(сумма Римана)

Если существует конечный предел  $\lim \sigma$  и этот предел не зависит от способа дробления и выбора  $\xi_i, \eta_i$ , то он называется двойным римановым интегралом по области  $E$ :

$$\lim_{\lambda \rightarrow 0} \sigma = \iint_E f(x, y) dS$$

*Замечание 2.1.* Предположим, что  $\exists \iint_E f(x, y) dS$ . Тогда предел суммы Римана не зависит от способа дробления области  $E$ . Порежем область  $E$  на кусочки с помощью прямых, параллельных осям координат. Тогда, за исключением погрешности на границе (которая стремится к нулю при ранге дробления, стремящемся к нулю), область  $E$  разобьется на прямоугольники. Считаем, что  $E_i$  — прямоугольник со сторонами  $\Delta x_i, \Delta y_i$ . Тогда  $\Delta S_i = \Delta x_i \Delta y_i$ . Если устремить ранг дробления к нулю, то  $dS = dx dy$ . Поэтому далее будем обозначать двойной интеграл как  $\iint_E f(x, y) dx dy$ .

### 2.1.1 Свойства двойного интеграла.

1) Пусть  $\exists \iint_E f(x, y) dx dy = I$ . Пусть  $L$  — кривая в области  $E$ . И пусть  $f^*(x, y)$  строится по правилу:  $f^*(x, y) = f(x, y) \forall (x, y) \in E \setminus L$ . Тогда  $\exists \iint_E f^*(x, y) dx dy = I$ .

2) Если  $f(x, y) \equiv 0$  в  $E$ , то  $\iint_E f(x, y) dx dy = 0$ .

3) Если  $f(x, y) \equiv 1$  в  $E$ , то  $\iint_E f(x, y) dx dy = S(E)$  (площади области).

4) Если  $f(x, y) \geq 0$  в  $E$ , то  $\iint_E f(x, y) dx dy \geq 0$ .

5) Если  $S(E) = 0$ , то  $\iint_E f(x, y) dx dy = 0$  ( $\forall f$ ).

6)  $\iint_E (c_1 f_1(x, y) + c_2 f_2(x, y)) dx dy = c_1 \iint_E f_1(x, y) dx dy + c_2 \iint_E f_2(x, y) dx dy$ , где  $c_1, c_2$  — константы.

7) Если  $E = E_1 \cup E_2$  и  $E_1, E_2$  удовлетворяют условиям двойного интеграла, то  $\iint_E f(x, y) dx dy = \iint_{E_1} f(x, y) dx dy + \iint_{E_2} f(x, y) dx dy$ .

8) Если  $f(x, y) \leq g(x, y)$ , то  $\iint_E f(x, y) dx dy \leq \iint_E g(x, y) dx dy$ .

9)  $m \leq f(x, y) \leq M \forall (x, y) \in E \Rightarrow mS(E) \leq \iint_E f(x, y) dx dy \leq MS(E)$ .

10)  $|\iint_E f(x, y) dx dy| \leq \iint_E |f(x, y)| dx dy$ .

**Теорема 2.1.** (о среднем)

$f(x, y)$  — непрерывна в области  $E$ . Тогда  $\exists (a, b) \in E : \iint_E f(x, y) dx dy = f(a, b) \cdot S(E)$ .

*Доказательство.* По первому свойству без потери общности считаем, что область  $E$  замкнута. Тогда по теореме Вейерштрасса у этой функции  $\exists m = \min_E f(x, y)$ ,  $\exists M = \max_E f(x, y)$ . Тогда по свойству 9 получаем  $mS(E) \leq \iint_E f(x, y) dx dy \leq MS(E)$ . Если  $S(E) = 0$ , то теорема очевидна. Поэтому предположим, что  $S(E) > 0$ . Площадь положительна, поделим неравенство на нее:

$$m \leq \frac{1}{S(E)} \iint_E f(x, y) dx dy \leq M$$

По теореме Больцано-Коши  $\exists (a, b) \in E : f(a, b) = \frac{1}{S(E)} \iint_E f(x, y) dx dy$ . □

**Пример 2.1.** (физического приложения двойного интеграла (ненавижу физику))

Пусть имеется плоская пластина  $E$ , плотность которой меняется непрерывно. И пусть в некоторой системе координат задана плотность пластины:  $\rho(x, y)$  в точке  $(x, y)$ . Порежем нашу пластину на множество непересекающихся кусочков:  $E = \cup_{i=1}^n E_i$ . Пусть  $m_i$  — масса  $E_i$ . Тогда  $m_1 \approx \rho(\xi_i, \eta_i) \Delta S_i$ . Тогда

$$M = \sum_{i=1}^n m_i \approx \sum_{i=1}^n \rho(\xi_i, \eta_i) \Delta S_i$$

(Где  $M$  — масса пластины). Устремим ранг дробления к нулю и получим

$$M = \iint_E \rho(x, y) dx dy$$

### 2.1.2 Условие существования двойного интеграла

$E = \cup_{i=1}^n E_i$ ,  $E_i$  — простые, связные, непересекающиеся.  $\Delta S_i$  — площадь  $E_i$ ,  $\lambda$  — ранг дробления.

$m_i = \inf_{E_i} f(x, y)$ ,  $M_i = \sup_{E_i} f(x, y)$ .

$s = \sum_{i=1}^n m_i \Delta S_i$  — нижняя сумма Дарбу.

$S = \sum_{i=1}^n M_i \Delta S_i$  — верхняя сумма Дарбу.

Свойства:

1)  $s \leq \sigma \leq S$  на любом дроблении.

2) Пусть есть два дробления  $\tau_1, \tau_2$  и пусть дробление  $\tau_2$  получено путем дальнейшего дробления дробления  $\tau_1$  (Больше дроблений богу дроблений!) Тогда дробление  $\tau_2$  мельче дробления  $\tau_1$ . Тогда если  $s_1, S_2$  — суммы Дарбу для  $\tau_1$ , а  $s_2, S_2$  — суммы Дарбу для  $\tau_2$ , то

$$\begin{cases} s_2 \geq s_1 \\ S_2 \leq S_1 \end{cases}.$$

То есть при ранге дробления, стремящемся к нулю, нижняя сумма возрастает, а верхняя — убывает.

3)  $\forall s \leq \forall S$ .

**Теорема 2.2.** (критерий интегрируемости)

Для существования двойного интеграла  $\iint_E f(x, y) dx dy$  необходимо и достаточно  $\exists \lim_{\lambda \rightarrow 0} (S - s) = 0$ .

*Доказательство.* Аналогично одномерному случаю. □

**Теорема 2.3.** (достаточное условие интегрируемости)

Если функция  $f(x, y)$  — непрерывна в области  $E$ , то  $\exists \iint_E f(x, y) dx dy$ .

*Доказательство.* По 1) свойству без потери общности считаем, что  $E$  замкнута. По теореме Кантора  $f(x, y)$  равномерно непрерывна, то есть  $\forall \varepsilon > 0 \exists \delta > 0 : \forall \lambda < \delta \Rightarrow \omega_i = M_i - m_i \leq \varepsilon \forall i = \overline{1, n}$ . Тогда рассмотрим разность сумм Дарбу:

$$0 \leq S - s = \sum_{i=1}^n (M_i - m_i) \Delta S_i \leq \varepsilon S(E)$$

$$\Rightarrow \exists \lim_{\lambda \rightarrow 0} (S - s) = 0. \quad \square$$

**Теорема 2.4.** Если функция  $f(x, y)$  — кусочно непрерывна в области  $E$ , то  $\exists \iint_E f(x, y) dx dy$ .

### 2.1.3 Геометрический смысл двойного интеграла

Предположим, что функция неотрицательна в  $E$ . Тогда  $z = f(x, y)$  выше  $Oxy$ . За  $T$  обозначим трехмерное тело, удовлетворяющее следующему условию: 
$$\begin{cases} 0 \leq z \leq f(x, y) \\ (x, y) \in E \end{cases}.$$

Властью, данной нам матаном нарекаем это тело криволинейным брусом. Разобьем область:  $E = \cup_{i=1}^n E_i$ ,  $E_i$  — простые, связные, непересекающиеся.  $\Delta S_i$  — площадь  $E_i$ ,  $\lambda$  — ранг дробления. Такому дроблению области  $E$  соответствует дроблению криволинейного бруса:  $T = \cup_{i=1}^n T_i$ . Обозначим за  $\Delta V_i$  объем  $T_i$ , а объем всего бруса —  $V$ . Очевидно, что  $V = \sum_{i=1}^n \Delta V_i$ . Обозначим  $m_i = \inf_{E_i} f(x, y)$ ,  $M_i = \sup_{E_i} f(x, y)$ .

Тогда  $m_i \Delta S_i \leq \Delta V_i \leq M_i \Delta S_i$ . Просуммировав неравенство, получим

$$\sum_{i=1}^n m_i \Delta S_i \leq V \leq \sum_{i=1}^n M_i \Delta S_i$$

По теореме о двух милиционерах при устремлении ранга дробления к нулю  $V = \iint_E f(x, y) dx dy$ .

*Замечание 2.2.* Если  $f(x, y) \leq 0$  в  $E$ , то  $V = - \iint_E f(x, y) dx dy$ . Если тело ограничено областями  $z = f_2(x, y)$  и  $z = f_1(x, y)$  сверху и снизу соответственно, то  $V(T) = \iint_E (f_2(x, y) - f_1(x, y)) dx dy$ .

**Пример 2.2.**  $\iint_E (1 - x - y) dx dy$ . (картинка, 2 шт)  
 $\iint_E (1 - x - y) dx dy = V(T) = \frac{1}{3} \cdot S(E) \cdot 1 = \frac{1}{6}$ .

*Замечание 2.3.* В данном параграфе при определении интеграла предполагалось, что  $E$  ограничена и  $f(x, y)$  ограничена в  $E$ . Если хотя бы одно из этих условий нарушается, то тогда интеграл называется несобственным.

$\forall E' \subset E : \begin{cases} E' & \text{огр.} \\ f(x, y) & \text{огр в } E \end{cases}$ . Тогда  $\iint_E f(x, y) dx dy = \lim_{E' \rightarrow E} \iint_{E'} f(x, y) dx dy$ . Если

этот предел существует, конечен и не зависит от выбора  $E'$ , то несобственный интеграл называется сходящимся.

#### 2.1.4 Правила вычисления двойного интеграла

$$E : \begin{cases} y_1(x) \leq y \leq y_2(x) \\ a \leq x \leq b \end{cases}$$

(рисунок)

$$\iint_E f(x, y) dx dy = ?$$

Предположим, что  $f(x, y) \geq 0$  в  $E$ . Геометрический смысл двойного интеграла — объем криволинейного бруса.

Делаем следующее. Выберем  $\forall x \in [a, b]$ . Разрежем наш брус плоскостью  $x = \text{const}$ . Обозначим за  $S(x)$  площадь полученного сечения. Воспользуемся прошлогодней формулой:

$$V(T) = \int_a^b S(x) dx$$

(рисунок)

При этом по той же формуле

$$S(x) = \int_{y_1}^{y_2} f(x, y) dy$$

Таким образом, двойной интеграл свелся к повторному:

$$\iint_E f(x, y) dx dy = \int_a^b \left( \int_{y_1(x)}^{y_2(x)} f(x, y) dy \right) dx = \int_a^b dx \int_{y_1(x)}^{y_2(x)} f(x, y) dy \quad (*)$$

Покажем, что формула (\*) будет верна и без предположения о неотрицательности функции  $f$ .

$\forall f(x, y)$  — ограничена, следовательно,  $\exists m = \text{const} > 0 : m + f(x, y) \geq 0$  в  $E$ .



$$\begin{aligned}
\iint_E f(x, y) dx dy &= \iint_E [(f(x, y) + m) - m] dx dy = \iint_E (f(x, y) + m) dx dy - \underbrace{\iint_E m dx dy}_{=m\bar{S}(E)} = \\
&= \int_a^b dx \int_{y_1(x)}^{y_2(x)} (f(x, y) + m) dy - m\bar{S}(E) = \int_a^b \left( \int_{y_1(x)}^{y_2(x)} f(x, y) dy + \int_{y_1(x)}^{y_2(x)} m dy \right) dx - m\bar{S}(E) = \\
&= \int_a^b dx \int_{y_1(x)}^{y_2(x)} f(x, y) dx dy + \underbrace{\int_a^b m(y_2(x) - y_1(x)) dx}_{=m\bar{S}(E)} = \int_a^b dx \int_{y_1(x)}^{y_2(x)} f(x, y) dy
\end{aligned}$$

Поменяем переменные  $x, y$  местами.

$$\begin{cases} c \leq y \leq d \\ x_1(y) \leq x \leq x_2(y) \end{cases}$$

Тогда получим аналогичную формулу, но в другом порядке:

$$\iint_E f(x, y) dx dy = \int_c^d dy \int_{x_1(y)}^{x_2(y)} f(x, y) dx$$

**Пример 2.3.**  $\iint_E f(1 - x - y) dx dy$  на множестве.

$$\begin{aligned}
\iint_E f(1 - x - y) dx dy &= \int_0^1 dx \int_0^{1-x} (1 - x - y) dy = \int_0^1 (y - xy - \frac{y^2}{2}) \Big|_0^{1-x} dx = \\
&= \int_0^1 \left( (1 - x) - x(1 - x) - \frac{(1 - x)^2}{2} \right) dx = 1/6
\end{aligned}$$

Второй способ:

$$\iint_E (1 - x - y) dx dy = \int_0^1 dy \int_0^{1-y} (1 - x - y) dx = 1/6$$

**Пример 2.4.**  $\iint_E f(x, y) dx dy$  по области (рисунок)

1 способ:

$$\iint_E f(x, y) dx dy = \iint_{E_1} f(x, y) dx dy + \iint_{E_2} f(x, y) dx dy = \int_{-1}^0 dx \int_0^{x+1} f(x, y) dy + \int_0^1 dx \int_0^{1-x} f(x, y) dy$$

2 способ:

$$\iint_E f(x, y) dx dy = \int_0^1 dy \int_{y-1}^{1-y} f(x, y) dx$$

**Пример 2.5.**  $\iint_E f(x, y) dx dy$  по области  $1 \leq x^2 + y^2 \leq 4$  (рисунок и разбивка)

$$\iint_E f(x, y) dx dy = \iint_{E_1} + \dots + \iint_{E_4}$$

## 2.2 Криволинейные интегралы первого рода

Пусть имеется плоскость  $xy$  и в этой плоскости задана кривая  $l \in \mathbb{R}^2$ ,  $A$  — ее начало,  $B$  — конец. Пусть  $L$  — длина  $l$ , и  $L < \infty$ . Пусть на  $l$  определена и ограничена на  $f(x, y)$ .

Разобьем кривую на несколько дуг:

$$A = M_0 \overset{\sim}{M}_1 \dots \overset{\sim}{M}_n = B$$

За  $\Delta S_i$  — длина дуги  $M_i \overset{\sim}{M}_{i+1}$ .  $\lambda = \max_{i=\overline{0, n-1}} \Delta D_i$  — ранг дробления.  $\forall (\xi_i \eta_i) \in M_i \overset{\sim}{M}_{i+1}$

$$\sigma = \sum_{i=0}^{n-1} f(\xi_i, \eta_i) \Delta S_i$$

**Определение 2.2.** Если существует конечный предел  $\lim_{\lambda \rightarrow 0} \sigma$  и этот предел не зависит от способа дробления кривой  $l$  и выбора точек  $\xi_i, \eta_i$ , то он называется криволинейным интегралом первого рода.

Для него верны все свойства интеграла, в частности,  $\int_{(l)} dS = L$ .

Криволинейные интегралы первого рода не зависят от ориентации кривой, то есть неважно, считать ли  $A$  началом кривой, а  $B$  концом или наоборот.

**Пример 2.6.** (физическое приложение)

Пусть дана плоская изогнутая железяка и  $\rho(x, y)$  — плотность сего прута. Для простоты считаем, что плотность меняется равномерно. Задача: найти массу этого прутка.

$$M = \int_{(l)} \rho(x, y) dS$$

### 2.2.1 Правила вычисления криволинейного интеграла первого рода

**Пример 2.7.** Пусть кривая  $l$  задана в явном виде:  $y = y(x)$ ,  $x \in [a, b]$ . Будем считать, что  $l$  гладкая (непрерывно дифференцируема на  $[a, b]$ ).

Разобьем отрезок  $a = x_0, \dots, x_n = b$  и каждую точку дробления назовем  $M_0, \dots, M_n$ . Пусть  $M_i = (x_i, y(x_i)) \in l$ ,  $i = \overline{0, n}$ .  $\forall \xi_i \in [x_i, x_{i+1}]$ .  $\eta_i = y(\xi_i)$ .  $\Delta S_i$  — длина  $M_i \overset{\sim}{M}_{i+1}$ .  $\Delta S_i = \sqrt{\Delta y_i^2 + \Delta x_i^2}$ , где  $\Delta x_i = x_{i+1} - x_i$ , аналогично с игрек. Тогда:

$$\sigma = \sum_{i=0}^{n-1} f(\xi_i \eta_i) \Delta S \approx \sum_{i=0}^{n-1} f(\xi_i, y(\xi_i)) \sqrt{\Delta y_i^2 + \Delta x_i^2} = \sum_{i=0}^{n-1} f(\xi_i y(\xi_i)) \sqrt{1 - \left(\frac{\Delta y_i}{\Delta x_i}\right)^2} \Delta x_i = \sum_{i=0}^{n-1} f(\xi_i y(\xi_i)) \sqrt{1 + y'}$$

(по обычной теореме Лагранжа).

Нетрудно заметить, что при  $\lambda \rightarrow 0$

$$\int_{(l)} f(x, y) dS = \lim_{\lambda \rightarrow 0} \sigma = (R) \int_a^b f(x, y(x)) \sqrt{1 + y'(x)^2} dx$$

где  $(R)$  — это Риман (то есть риманов интеграл).

**Пример 2.8.** Пусть кривая  $l$  задана в параметрическом виде:

$$\begin{cases} x = x(t) \\ y = y(t) \end{cases} \quad t \in [\alpha, \beta].$$

$x(t), y(t)$  непрерывно дифференцируемы на  $[\alpha, \beta]$ .

$\alpha = t_0 < t_1 < \dots < t_n = \beta$ .

$M_i = (x(t_i), y(t_i)) \in l, i = \overline{0, n}$ .

$\forall \tau_i \in [t_i, t_{i+1}]$

$$\begin{cases} \xi_i = x(\tau_i) \\ \eta_i = y(\tau_i) \end{cases} \Rightarrow (\xi_i, \eta_i) \in M_i \check{M}_{i+1}, i = \overline{0, n-1}$$

$\Delta x_i = x(t_{i+1}) - x(t_i)$ , аналогично с  $y$ .  $\Delta S_i$  — длина  $M_i \check{M}_{i+1}$ ,  $\Delta S_i \approx \sqrt{\Delta x_i^2 + \Delta y_i^2}$

$$\sigma = \sum_{i=0}^{n-1} f(\xi_i, \eta_i) \Delta S \approx \sum_{i=0}^{n-1} f(x(\tau_i), y(\tau_i)) \sqrt{\left(\frac{\Delta x_i}{\Delta t_i}\right)^2 + \left(\frac{\Delta y_i}{\Delta t_i}\right)^2} \Delta t = \sum_{i=0}^{n-1} f(x(\tau_i), y(\tau_i)) \sqrt{x'(\bar{\tau}_i)^2 + y'(\bar{\tau}_i)^2} \Delta t$$

Нетрудно доказать, что при  $\lambda \rightarrow 0 \Rightarrow$

$$\int_{(l)} f(x, y) dS = \lim_{\lambda \rightarrow 0} \sigma = (R) \int_{\alpha}^{\beta} f(x+t, y+t) \sqrt{x'(t)^2 + y'(t)^2} dt$$

**Пример 2.9.**  $\int_{(l)} (x^2 + y^2) dS$ , где  $l : \begin{cases} x^2 + y^2 = 1 \\ y \geq 0 \end{cases}$

1 способ:

$l : y = \sqrt{1 - x^2}$ , откуда

$$\begin{aligned} \int_{(l)} (x^2 + y^2) dS &= (R) \int_{-1}^1 (x^2 + (\sqrt{1 - x^2})^2) + \sqrt{1 + \left(\frac{-2x}{2\sqrt{1 - x^2}}\right)^2} dx = \\ &= \int_{-1}^1 \frac{dx}{\sqrt{1 - x^2}} dx = \arcsin x|_{-1}^1 = \frac{\pi}{2} - \left(-\frac{\pi}{2}\right) = \pi \end{aligned}$$

2 способ:

$$\begin{cases} x = \cos t \\ y = \sin t \end{cases}, t \in [0, \pi]$$

отсюда

$$\int_{(l)} (x^2 + y^2) dS = (R) \int_0^{\pi} (\cos^2 t + \sin^2 t) \sqrt{(\sin t)^2 + (\cos t)^2} dt = \int_0^{\pi} dt = \pi$$

*Замечание 2.4.* Аналогично криволинейный интеграл первого рода можно ввести в трехмерном пространстве. Теперь та же кривая будет находиться в трехмерном пространстве. Если кривая задана в параметрическом виде:

$$\begin{cases} x = x(t) \\ y = y(t) \\ z = z(t) \end{cases}, t \in [\alpha, \beta]$$

то по трехмерной теореме Пифагора

$$\int_{(l)} f(x, y, z) dS = (R) \int_{\alpha}^{\beta} f(x(t), y(t), z(t)) \sqrt{x'(t)^2 + y'(t)^2 + z'(t)^2} dt$$

## 2.3 Криволинейный интеграл второго рода

Пусть имеется плоскость  $xy$  и в этой плоскости задана кривая  $l \in \mathbb{R}^2$ ,  $A$  — ее начало,  $B$  — конец. Пусть  $L$  — длина  $l$ , и  $L < \infty$ . Пусть на  $l$  определена и ограничена на  $f(x, y)$ .

$\vec{F} = (P(x, y), Q(x, y))$  — определена на  $l$ .

$P(x, y), Q(x, y)$  — ограничены на  $l$ .

Разобьем кривую на несколько дуг:

$$A = M_0 \overset{\sim}{M_1} \dots \overset{\sim}{M_n} = B$$

За  $\Delta S_i$  — длина дуги  $M_i \overset{\sim}{M_{i+1}}$ .  $M_i = (x_i, y_i)$ .  $\Delta x_i = x_{i+1} - x_i$ , аналогично для  $y$ .  $\lambda = \max_{i=0, n-1} \Delta D_i$  — ранг дробления.  $\forall (\xi_i, \eta_i) \in M_i M_{i+1}$ .

$$\sigma = \sum_{i=0}^{n-1} (P(\xi_i, \eta_i) \Delta x_i + Q(\xi_i, \eta_i) \Delta y_i)$$

**Определение 2.3.** Если существует конечный предел  $\lim_{\lambda \rightarrow 0} \int_{(l)} P(x, y) dx + Q(x, y) dy$  (под интегралом вся сумма)

Для криволинейного интеграла второго рода выполняются все те стандартные свойства интеграла.

*Замечание 2.5.* Криволинейный интеграл второго рода зависит от ориентации кривой. Т.е. от направления движения по кривой зависит знак.  $\int_{(AB)} P dx + Q dy = - \int_{(BA)} P dx + Q dy$ .

*Замечание 2.6.* Пусть  $l: y = \text{const}, x \in [a, b]$ . Тогда  $\int_{(l)} P dx + Q dy = (R) \int_a^b P(x, y) dx$ .

**Пример 2.10.** (физического приложения интеграла второго рода)

Пусть под действием силы  $F$  тело перемещается по кривой  $l$  от  $A$  к  $B$ . Требуется найти работу, совершенную силой, Пусть  $\vec{F}(P(x, y), Q(x, y))$ . Разобьем кривую на  $n$  кусочков.

Пусть  $W_i$  — работа, совершенная силой на  $M_i M_{i+1}$ .  $W$  — работа на  $l$ , следовательно,  $W = \sum_{i=0}^{n-1} W_i$ . Заменим на малом участке дугу на вектор  $\Delta \vec{s} = (\Delta x_i, \Delta y_i)$ . (рисунок). Тогда

$$W_i \approx |F_i(\xi_i, \eta_i)| \cdot |\Delta \vec{s}_i| \cdot \cos \angle(F(\vec{\xi}_i, \eta_i), \Delta \vec{s}_i) = (F(\xi_i, \eta_i), \Delta \vec{s}_i) = P(\xi_i, \eta_i) \Delta x_i + Q(\xi_i, \eta_i) \Delta y_i$$

То есть смысл криволинейного интеграла второго рода — работа, совершаемая силой, на перемещение тела по кривой  $l$ .

### 2.3.1 Правила вычисления интеграла второго рода

Пусть функция задана в явном виде:  $l: y = y(x), x \in [a, b]$ . Пусть  $l$  гладкая.

Разбиваем  $a = x_0 < \dots < x_n = b$ . То есть мы «порезали» и область прибытия. Пусть  $M_i = (x_i, y(x_i))$ . Обозначим  $\Delta x_i = x_{i+1} - x_i$ ,  $\Delta y_i = y_{i+1} - y_i$ . Выберем  $\xi_i \in [x_i, x_{i+1}]$ ,  $\eta_i = y(\xi_i)$ . Запишем сумму:

$$\sigma = \sum_{i=0}^{n-1} (P(\xi_i, \eta_i) \Delta x_i + Q(\xi_i, \eta_i) \Delta y_i) = \sum_{i=0}^{n-1} \left( P(\xi_i, \eta_i) + Q(\xi_i, \eta_i) \frac{\Delta y_i}{\Delta x_i} \right) \Delta x_i = (*)$$

По теореме Лагранжа найдется  $\bar{\xi}_i \in [x_i, x_{i+1}]$ , такая, что

$$(*) = \sum_{i=0}^{n-1} (P(\xi_i, y(\xi_i)) + Q(\xi_i, y(\xi_i))y'(\bar{\xi}_i)) \Delta x_i$$

Тогда криволинейный интеграл второго рода сведется к риманову:

$$\int_{(l)} P(x, y)dx + Q(x, y)dy = (R) \int_a^b (P(x, y(x)) + Q(x, y(x))y'(x)) dx.$$

Пусть теперь функция задана параметрически:

$$\begin{cases} x = x(t) \\ y = y(t) \end{cases}, \quad t \in [\alpha, \beta]$$

Предположим, что  $l$  гладкая кривая.

Отрезок разбиваем на множество точек:  $\alpha = t_0 < \dots < t_n = \beta$

$M_i = (x_i, y_i)$ .  $\Delta x_i = x(t_{i+1}) - x(t_i)$  и  $\Delta y_i = y(t_{i+1}) - y(t_i)$ . Выберем промежуточную

точку  $\tau_i \in [t_i, t_{i+1}] \Rightarrow \begin{cases} \xi_i = x(\tau_i) \\ \eta_i = y(\tau_i) \end{cases}$

Составляем сумму:

$$\sigma = \sum_{i=0}^{n-1} (P(x(\tau_i), y(\tau_i))\Delta x_i + Q(x(\tau_i), y(\tau_i))\Delta y_i) = \sum_{i=0}^{n-1} \left( P(x(\tau_i), y(\tau_i)) \frac{\Delta x_i}{\Delta t_i} + Q(x(\tau_i), y(\tau_i)) \frac{\Delta y_i}{\Delta t_i} \right) \Delta t_i = (*)$$

По теореме Лагранжа  $\exists \bar{\tau}_i, \hat{\tau}_i \in [t_i, t_{i+1}]$ , такие, что

$$(*) = \sum_{i=0}^{n-1} (P(x(\tau_i), y(\tau_i))x'(\bar{\tau}_i) + Q(x(\tau_i), y(\tau_i))y'(\hat{\tau}_i)) \Delta t_i$$

Если теперь ранг дробления устремить к нулю, то мы получаем следующую формулу:

$$\int_{(l)} P(x, y)dx + Q(x, y)dy = (R) \int_{\alpha}^{\beta} (P(x(t), y(t))x'(t) + Q(x(t), y(t))y'(t)) dt$$

**Пример 2.11.**  $\int_{(l)} (1+x)dx + ydy = (*)$

$$l: y = \sqrt{1-x^2}$$

$$(*) = \int_{-1}^1 \left( 1+x + \sqrt{1-x^2} \cdot \frac{(-2x)}{2\sqrt{1-x^2}} \right) dx = \int_{-1}^1 dx = 2$$

Вторым способом:

$$l: \begin{cases} x = \cos t \\ y = \sin t \end{cases} \quad t \in [0, \pi]$$

$$(*) = \int_0^{\pi} ((1+\cos t)(-\sin t) + \sin t \cdot \cos t) dt = - \int_0^{\pi} \sin t dt = \cos t \Big|_0^{\pi} = -1 - 1 = -2$$

Знак получился разный, так как в этих двух способах движение по кривой происходило в разные стороны.

### 2.3.2 Связь между криволинейными интегралами первого и второго рода

Пусть уравнение  $l$  задано в параметрическом виде и в качестве параметризации выбрана естественная. Обозначим  $s$  — пройденный путь.

$$\begin{cases} x = x(s) \\ y = y(s) \end{cases}$$

$A = (x(0), y(0))$ ,  $B = (x(L), y(L))$ , где  $L$  — длина  $l$ .

(картинка)

$$\cos \alpha = \frac{dx}{ds} = x'(s), \quad \sin \alpha = \frac{dy}{ds} = y'(s).$$

Рассмотрим первую компоненту. Сведем интеграл второго рода к риманову, а затем риманов к интегралу первого рода:

$$\begin{aligned} \int_{(l)} P(x, y) dx + Q(x, y) dy &= (R) \int_0^L \left( P(x(s), y(s)) \underbrace{x'(s)}_{=\cos \alpha} + Q(x(s), y(s)) \underbrace{y'(s)}_{=\sin \alpha} \right) ds = \\ &= \int_{(l)} (P(x, y) \cos \alpha + Q(x, y) \sin \alpha) ds \end{aligned}$$

*Замечание 2.7.* Аналогично понятие криволинейного интеграла второго рода можно ввести в трехмерном пространстве.

$$\int_{(l)} P(x, y, z) dx + Q(x, y, z) dy + R(x, y, z) dz$$

Если кривая  $l$  задана в параметрическом виде:

$$\begin{cases} x = x(t) \\ y = y(t) \\ z = z(t) \end{cases} \quad t \in [\alpha, \beta]$$

$x(t), y(t), z(t)$  — непрерывно дифференцируемы на  $[\alpha, \beta]$

$$\begin{aligned} \int_{(l)} P(x, y, z) dx + Q(x, y, z) dy + R(x, y, z) dz &= \\ &= (R) \int_{\alpha}^{\beta} (P(x(t), y(t), z(t)) x'(t) + Q(x(t), y(t), z(t)) y'(t) + R(x(t), y(t), z(t)) z'(t)) dt \end{aligned}$$

## 2.4 Интегралы по замкнутому контуру

Пусть  $l$  — замкнутая кривая. Без потери общности будем считать, что  $l$  — простая (без самопересечения) кривая. Если контур не простой, то его можно разбить на простые.

Интеграл по замкнутому контуру будем обозначать  $\oint P dx + Q dy$ . Поскольку криволинейный интеграл второго рода зависит от направления движения по прямой, введем понятие стандартного направления.

Пусть  $l$  ограничивает область  $E$ . Движение по контуру  $l$  будем считать стандартным, если область  $E$  находится слева от направления движения. Далее, если не оговорено противное, будем считать, что направление движения стандартное.

**Теорема 2.5. (Грина)**

Пусть  $E$  — область, ограниченная простым контуром  $l$ . И пусть в  $E$  определены и непрерывны функции  $P(x, y)$  и  $Q(x, y)$ . И пусть в  $E$  существуют непрерывные частные производные  $\frac{\partial Q}{\partial x}$ ,  $\frac{\partial P}{\partial y}$ . Тогда справедлива следующая формула:

$$\oint_{(l)} Pdx + Qdy = \iint_E \left( \frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} \right) dxdy$$

Эта формула называется формулой Грина.

*Доказательство.* Без потери общности будем считать, что  $E$  имеет вид:

$$\begin{cases} a \leq x \leq b \\ y_1(x) \leq y \leq y_2(x) \end{cases}$$

(картинка)

Рассмотрим  $\iint_E \left( \frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} \right) dxdy$ :

$$\begin{aligned} \iint_E \left( \frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} \right) dxdy &= \int_a^b dx \int_{y_1(x)}^{y_2(x)} \frac{\partial P}{\partial y} dy = \int_a^b (P(x, y_2(x)) - P(x, y_1(x))) dx = \\ &= \int_a^b P(x, y_2(x)) dx - \int_a^b P(x, y_1(x)) dx = - \oint_{(l)} P(x, y) dx \end{aligned}$$

(на 4 шаге мы меняем направление движения на противоположное, чтобы направление движения соответствовало стандартному движению)

Аналогично доказывается, что  $\iint_E \frac{\partial Q}{\partial x} dxdy = \oint_{(l)} Q(x, y) dy$ . Вычитаем из второй формулы первую и получаем формулу Грина. Теорема доказана.  $\square$

*Замечание 2.8.* Пусть в формуле Грина  $Q = x$ ,  $P \equiv 0$ . Тогда  $\oint_{(l)} x dy = \iint_E dxdy = S(E)$ .

или:

$$P = -y, Q \equiv 0 \Rightarrow \oint_{(l)} (-y) dx = \iint_E dxdy = S(E).$$

**Пример 2.12.** Найти площадь фигуры, ограниченной кривой:  $x^3 + y^3 = 3axy$ .

Параметризуем:  $y = tx$

$$x^3 + t^3 x^3 = 3atx^2 \Leftrightarrow x(1 + t^3) = 3at \Rightarrow \begin{cases} x = \frac{3at}{1+t^3} \\ y = \frac{3at^2}{1+t^3} \end{cases}$$

(рисунок петли).

$$S(E) = \oint_{(l)} x dy = \int_0^{+\infty} \frac{3at}{1+t^3} \left( \frac{3at^2}{1+t^3} \right)' dt =$$

(Если ответ получится отрицательным, то направление движения не стандартное, и минус нужно убрать).