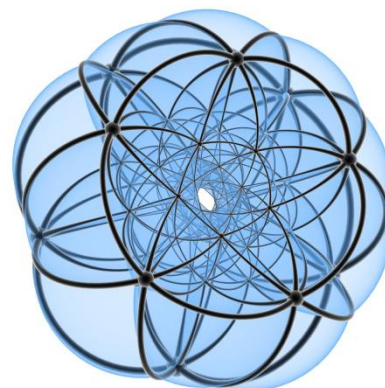


А.П. Потапов

Интегральное исчисление функций нескольких переменных

Таблица умножения

	0	1	2	3	4	5	6	7	8	9	10
0	0	0	0	0	0	0	0	0	0	0	0
1	0	1	2	3	4	5	6	7	8	9	10
2	0	2	4	6	8	10	12	14	16	18	20
3	0	3	6	9	12	15	18	21	24	27	30
4	0	4	8	12	16	20	24	28	32	36	40
5	0	5	10	15	20	25	30	35	40	45	50
6	0	6	12	18	24	30	36	42	48	54	60
7	0	7	14	21	28	35	42	49	56	63	70
8	0	8	16	24	32	40	48	56	64	72	80
9	0	9	18	27	36	45	54	63	72	81	90
10	0	10	20	30	40	50	60	70	80	90	100



Оглавление

Глава 2. Криволинейные интегралы

2.1	Криволинейный интеграл 1 рода	
2.1.1	Понятие криволинейного интеграла 1 рода	
2.1.2	Свойства криволинейного интеграла 1 рода	
2.2	Вычисление криволинейного интеграла 1 рода	
2.2.1	Сведёние к определенному интегралу	
2.2.2	Вычисление интеграла вдоль пространственной кривой	
2.2.3	Вычисление интеграла вдоль плоской кривой	
2.3	Приложения криволинейного интеграла 1 рода	
2.4	Криволинейный интеграл 2 рода	
2.4.1	Задача о вычислении работы переменной силы вдоль кривой	
2.4.2	Понятие криволинейного интеграла 2 рода	
2.4.3	Свойства криволинейного интеграла 2 рода	
2.4.4	Вычисление криволинейного интеграла 2 рода	
2.4.5	Связь между криволинейными интегралами 1 и 2 рода	
2.5	Криволинейный интеграл 2 рода по замкнутому контуру	
2.5.1	Связь между криволинейным интегралом 2 рода и двойным интегралом	
2.5.2	Формула Грина	
2.5.3	Многосвязные области	
2.6	Условия независимости криволинейного интеграла от пути	
2.6.1	Понятие независимости интеграла от пути	
2.6.2	Потенциальная вектор-функция	
2.6.3	Условия независимости интеграла от пути	
2.6.4	Обобщенная формула Ньютона-Лейбница	

Глава 2. Криволинейные интегралы

В предыдущей главе были рассмотрены кратные интегралы. В этой главе мы остановимся на новых разновидностях интеграла: криволинейных интегралах 1 и 2 рода. Из самого названия следует, что эти интегралы рассматриваются вдоль «кривых линий».

Под «кривой линией» (или просто кривой, или просто линией) на плоскости или в пространстве подразумевается непрерывная *спрямляемая* кривая без самопересечений. Такие кривые будем называть *простыми* кривыми. Заметим, что как частный случай, кривая может быть и отрезком прямой линии.

Спряmlяемость означает, что кривая имеет конечную длину (см. [4], 14.1). Если кривая – замкнутая, то она называется *контуром*.

Изучение криволинейных интегралов начнем с интегралов 1 рода.

2.1. Криволинейный интеграл 1 рода

Здесь, как и в случае кратных интегралов, сначала введем новое понятие и изучим его свойства, затем выведем формулу для вычисления и в заключение рассмотрим некоторые его приложения.

2.1.1. Понятие криволинейного интеграла 1 рода

Рассмотрим *простую* кривую $L = \overline{AB}$ на плоскости или в пространстве. Пусть на этой кривой задана некоторая функция $f(M)$.

Выполним следующие действия.

1. Разбиение кривой L на частичные дуги точками $A_0 \equiv A, A_1, \dots, A_{n-1}, A_n \equiv B$:

$$L = \check{L}_1 \cup \check{L}_2 \cup \dots \cup \check{L}_n \quad (\text{рис. 2.1}),$$

где \check{L}_k - дуга $(A_{k-1}A_k)$, $k = 1, 2, \dots, n$

2. Выбор промежуточных точек:

$$M_k \in \check{L}_k, \quad k = 1, 2, \dots, n.$$

3. Вычисление суммы:

$$\sigma_n = \sum_{k=1}^n f(M_k) \cdot \Delta l_k,$$

где $\Delta l_k = |\check{L}_k|$ - длина частичной дуги \check{L}_k , $k = 1, 2, \dots, n$.

Сумма σ_n называется интегральной суммой Римана функции $f(M)$ по кривой L .

Пусть $\lambda = \max_{1 \leq k \leq n} \Delta l_k$ - наибольшая из длин частичных дуг - ранг разбиения.

Определение 2.1.

Число I называется пределом интегральных сумм σ_n при $\lambda \rightarrow 0$, если для $\forall \varepsilon > 0$ $\exists \delta > 0$ такое, что для любого разбиения кривой L с рангом разбиения $\lambda < \delta$ и при любом выборе промежуточных точек $\{M_k\}_{k=1}^n$ выполняется неравенство:

$$|\sigma_n - I| < \varepsilon.$$

Запись: $I = \lim_{\lambda \rightarrow 0} \sigma_n$ - означает, что при $\lambda \rightarrow 0$ этот предел существует, он не зависит ни от способа разбиения, ни от выбора промежуточных точек, и равен числу I .

Определение 2.2.

Конечный предел интегральных сумм σ_n при $\lambda \rightarrow 0$ называется криволинейным интегралом 1 рода (или криволинейным интегралом *по длине дуги*) от функции $f(M)$ вдоль кривой L .

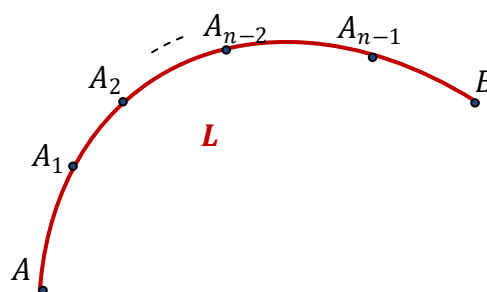


Рис. 2.1. Разбиение кривой L

Обозначения: $\int_L f(M)dl$ или: $\int_L f(x, y)dl$, $\int_L f(x, y, z)dl$.

Встречаются также обозначения: $\int_L f(M)ds$ или: $\int_L f(x, y)ds$, $\int_L f(x, y, z)ds$.

Таким образом, по определению имеем:

$$\int_L f(M)dl = \lim_{\lambda \rightarrow 0} \sum_{k=1}^n f(M_k) \cdot \Delta l_k \quad \text{или:}$$

$$\int_L f(x, y)dl = \lim_{\lambda \rightarrow 0} \sum_{k=1}^n f(x_k, y_k) \cdot \Delta l_k \quad \text{- для плоской кривой}$$

$$\int_L f(x, y, z)dl = \lim_{\lambda \rightarrow 0} \sum_{k=1}^n f(x_k, y_k, z_k) \cdot \Delta l_k \quad \text{- для пространственной кривой.}$$

Функция $f(M)$, для которой существует криволинейный интеграл 1 рода, называется *интегрируемой* вдоль кривой L .

Пример 2.1.

$$\int_L 0 \cdot dl = \lim_{\lambda \rightarrow 0} \sum_{k=1}^n 0 \cdot \Delta l_k = \lim_{\lambda \rightarrow 0} 0 = 0 \Rightarrow \int_L 0 \cdot dl = 0;$$

$$\int_L 1 \cdot dl = \lim_{\lambda \rightarrow 0} \sum_{k=1}^n 1 \cdot \Delta l_k = \lim_{\lambda \rightarrow 0} |L| = |L| \Rightarrow \int_L 1 \cdot dl = |L| \quad \text{- длина кривой } L.$$

Физический смысл криволинейного интеграла 1 рода.

Если $\rho(x, y, z)$ – линейная плотность массы, распределенной вдоль кривой L , то

$$m = \int_L \rho(x, y, z)dl \quad \text{- масса неоднородной кривой } L;$$

если $q(x, y, z)$ – линейная плотность электрического заряда, распределенного вдоль кривой L , то

$$Q = \int_L q(x, y, z)dl \quad \text{- заряд всей кривой } L.$$

Замечание 2.1.

Из определения криволинейного интеграла 1 рода вытекает следующее свойство:

$$\int_{AB} f(M)dl = \int_{BA} f(M)dl,$$

т.е. величина интеграла не зависит от направления, выбранного на кривой L .

Условия интегрируемости.

Сформулируем теоремы об условиях интегрируемости функции вдоль кривой.

Доказательства этих утверждений аналогичны случаю кратных интегралов.

Теорема 2.1 (Необходимое условие интегрируемости).

Если функция $f(M)$ интегрируема вдоль кривой, то она ограничена на этой кривой.

Замечание 2.2.

Обратное утверждение неверно: есть ограниченные, но не интегрируемые функции.

Теорема 2.2 (Достаточное условие интегрируемости).

Пусть L - гладкая кривая (см. [4], 14. 1), а функция $f(M)$ непрерывна на ней. Тогда эта функция интегрируема вдоль кривой L .

2.1.2. Свойства криволинейного интеграла 1 рода

1. Нормированность.

Криволинейный интеграл 1 рода от единицы вдоль кривой L равен длине кривой:

$$\int_L 1 \cdot dl = |L|.$$

2. Линейность.

Пусть функции $f(M)$ и $g(M)$ интегрируемы вдоль кривой L . Тогда

а) постоянный множитель можно выносить за знак криволинейного интеграла 1 рода:

$$\int_L C \cdot f(M)dl = C \cdot \int_L f(M)dl, \quad C = const;$$

б) криволинейный интеграл 1 рода от суммы функций равен сумме криволинейных интегралов 1 рода от этих функций:

$$\int_L (f(M) + g(M))dl = \int_L f(M)dl + \int_L g(M)dl.$$

Свойство линейности можно записать в следующем виде:

$$\int_L (C_1 \cdot f(M) + C_2 \cdot g(M))dl = C_1 \cdot \int_L f(M)dl + C_2 \cdot \int_L g(M)dl \quad \forall C_1, C_2 = const.$$

3. Аддитивность.

Пусть функция $f(M)$ интегрируема вдоль кривой L . Если кривая L разбита на две дуги, то криволинейный интеграл 1 рода по всей кривой равен сумме криволинейных интегралов 1 рода по каждой из этих дуг:

$$\int_L f(M)dl = \int_{L_1} f(M)dl + \int_{L_2} f(M)dl, \quad \text{где } L = L_1 \cup L_2 \text{ и } L_1 \cap L_2 = \emptyset.$$

4. Интегрирование неравенств.

Пусть функции $f(M)$, $g(M)$ интегрируемы вдоль кривой L и удовлетворяют неравенству: $f(M) \geq g(M) \quad \forall M \in L$. Тогда справедливо неравенство:

$$\int_L f(M)dl \geq \int_L g(M)dl.$$

Следствие 2.1.

а) Если $f(M) \geq 0 \quad \forall M \in L$, то $\int_L f(M)dl \geq 0$.

б) Пусть $f(M) \geq 0 \quad \forall M \in L$, тогда для любых дуг $L_1, L_2 \subset L$ справедливо утверждение:

$$L_1 \subset L_2 \Rightarrow \int_{L_1} f(M)dl \leq \int_{L_2} f(M)dl.$$

в) $\left| \int_L f(M)dl \right| \leq \int_L |f(M)|dl$.

5. Оценки криволинейного интеграла 1 рода.

Если значения подынтегральной функции $f(M)$ на кривой L ограничены величинами A и B :

$$A \leq f(M) \leq B \quad \forall M \in L,$$

то значение интеграла ограничено величинами $A \cdot |L|$ и $B \cdot |L|$, где $|L|$ - длина кривой:

$$A \cdot |L| \leq \int_L f(M)dl \leq B \cdot |L|.$$

6. Теоремы о среднем значении.

Теорема 2.3.

Пусть функция $f(M)$ интегрируема вдоль кривой L и пусть

$$A = \inf \{f(M), M \in L\}; \quad B = \sup \{f(M), M \in L\}.$$

Тогда $\exists \mu \in [A; B]$: $\int_L f(M)dl = \mu \cdot |L|$, где $|L|$ - длина кривой.

Число $\mu = \frac{1}{|L|} \int_L f(M)dl$ - называется *интегральным средним значением* функции $f(M)$ на кривой L .

Теорема 2.4.

Пусть функция $f(M)$ непрерывна на кривой L . Тогда $\exists M_0 \in L$:

$$\int_L f(M)dl = f(M_0) \cdot |L|, \quad \text{где } |L| \text{ - длина кривой.}$$

Замечание 2.3.

Доказательство всех этих свойств аналогично случаю кратных интегралов.

2.2. Вычисление криволинейного интеграла 1 рода

Покажем, как вычисление криволинейного интеграла 1 рода $\int_L f(x, y, z) dl$ сводится к вычислению определенного интеграла.

2.2.1. Сведение к определенному интегралу

На кривой $L = \overline{AB}$ введем так называемую *естественную параметризацию*. Это значит, что положение произвольной точки M на кривой L определяется длиной дуги $s = |\overline{AM}|$, отсчитываемой от начальной точки A (рис. 2.2). Тогда кривая L будет задана параметрическими уравнениями:

$$\begin{cases} x = x(s) \\ y = y(s), \quad 0 \leq s \leq |L|, \\ z = z(s) \end{cases}$$

где параметр s (длина дуги) называется *естественным* параметром кривой L .

При этом подынтегральная функция $f(x, y, z)$ сведется к сложной функции:

$$f(x(s), y(s), z(s)).$$

По определению имеем:

$$\int_L f(x, y, z) dl = \lim_{\lambda \rightarrow 0} \sum_{k=1}^n f(M_k) \cdot \Delta l_k.$$

Здесь M_k - промежуточная точка на дуге

$\check{L}_k = (A_{k-1}A_k)$, где A_{k-1} и A_k - точки деления кривой L , $\Delta l_k = |\check{L}_k| = s_k - s_{k-1} = \Delta s_k$ - длина дуги \check{L}_k , $k = 1, 2, \dots, n$. Промежуточная точка $M_k(x_k, y_k, z_k)$ соответствует некоторому значению *естественного* параметра $s = c_k$, $k = 1, 2, \dots, n$.

Введем обозначение: $F(s) = f(x(s), y(s), z(s))$. Тогда интегральная сумма Римана запишется в виде:

$$\sigma_n = \sum_{k=1}^n f(M_k) \cdot \Delta l_k = \sum_{k=1}^n f(x(c_k), y(c_k), z(c_k)) \cdot \Delta s_k = \sum_{k=1}^n F(c_k) \cdot \Delta s_k.$$

Следовательно, имеем:

$$\int_L f(x, y, z) dl = \lim_{\lambda \rightarrow 0} \sigma_n = \lim_{\lambda \rightarrow 0} \sum_{k=1}^n F(c_k) \cdot \Delta s_k.$$

Если вспомнить понятие определенного интеграла (см. [4], **13.1**), то можно заметить, что последнее выражение есть не что иное, как определенный интеграл от функции $F(s)$ по промежутку $[0, |L|]$:

$$\int_0^{|L|} F(s) ds = \lim_{\lambda \rightarrow 0} \sum_{k=1}^n F(c_k) \cdot \Delta s_k.$$

Таким образом, получаем формулу:

$$\boxed{\int_L f(x, y, z) dl = \int_0^{|L|} F(s) ds},$$

где $F(s) = f(x(s), y(s), z(s))$.

Полученная формула показывает, что вычисление криволинейного интеграла 1 рода сводится к вычислению определенного интеграла.

Однако эта формула имеет чисто теоретический интерес: при вычислениях она мало пригодна, так как задать конкретную кривую с помощью *естественной параметризации* удается крайне редко.

Следовательно, необходимо получить формулу для вычисления криволинейного интеграла 1 рода вдоль кривой, заданной произвольными параметрическими уравнениями.

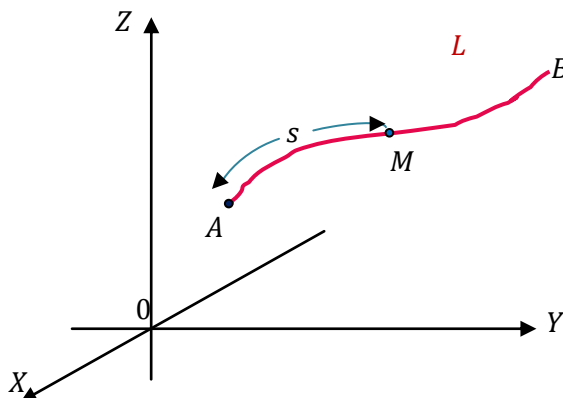


Рис. 2.2. Иллюстрация к естественной параметризации кривой L

2.2.2. Вычисление интеграла вдоль пространственной кривой

Рассмотрим гладкую кривую L , заданную параметрическими уравнениями:

$$\begin{cases} x = x(t) \\ y = y(t), t \in [\alpha; \beta], \text{ где } x(t), y(t), z(t) - \text{непрерывно-дифференцируемые функции.} \\ z = z(t) \end{cases}$$

Для дальнейших выкладок нам потребуется формула для длины кривой. Как известно (см. [4], **14.1**), длина кривой вычисляется по формуле:

$$|L| = \int_{\alpha}^{\beta} \sqrt{(x')^2 + (y')^2 + (z')^2} dt.$$

Соответственно, для длины дуги $s = |\overline{AM}|$, где $M(x(t), y(t), z(t))$ - имеем:

$$s = s(t) = \int_{\alpha}^t \sqrt{(x')^2 + (y')^2 + (z')^2} d\tau, \quad \alpha \leq \tau \leq t.$$

При этом производная функции $s(t)$ равна:

$$s'(t) = \sqrt{(x'(t))^2 + (y'(t))^2 + (z'(t))^2} > 0 \quad \forall t \in [\alpha; \beta], \text{ что обеспечивает строгое возрастание функции } s(t).$$

Теорема 2.5.

Пусть L - гладкая кривая - задана параметрическими уравнениями:

$$\begin{cases} x = x(t) \\ y = y(t), t \in [\alpha; \beta]; \text{ пусть функция } f(x, y, z) \text{ непрерывна на кривой } L. \\ z = z(t) \end{cases}$$

Тогда справедлива формула:

$$\int_L f(x, y, z) dl = \int_{\alpha}^{\beta} f(x(t), y(t), z(t)) \cdot \sqrt{(x')^2 + (y')^2 + (z')^2} dt.$$

Доказательство.

В пункте **2.2.1** получена формула:

$$\int_L f(x, y, z) dl = \int_0^{|L|} F(s) ds = \int_0^{|L|} f(x(s), y(s), z(s)) ds.$$

Сделаем замену переменной в этом определенном интеграле:

$$\left[\begin{array}{l} s = s(t) \Rightarrow ds = s'(t) dt = \sqrt{(x')^2 + (y')^2 + (z')^2} dt \\ x(s) = x(s(t)) = x(t), y(s) = y(s(t)) = y(t), z(s) = z(s(t)) = z(t) \\ 0 \leq s \leq |L| \Leftrightarrow \alpha \leq t \leq \beta \end{array} \right] \Rightarrow$$

$$\int_0^{|L|} f(x(s), y(s), z(s)) ds = \int_{\alpha}^{\beta} f(x(t), y(t), z(t)) \sqrt{(x')^2 + (y')^2 + (z')^2} dt. \text{ Теорема доказана.}$$

Пример 2.2.

Вычислить криволинейный интеграл 1 рода $I = \int_L z dl$, где L - коническая винтовая линия (винтовая линия на конусе):

$$\begin{cases} x = t \cdot \cos t \\ y = t \cdot \sin t, t \in [0; \sqrt{2}]. \\ z = t \end{cases}$$

Решение.

$$\int_L z dl = \left[\begin{array}{l} x = t \cdot \cos t, y = t \cdot \sin t, z = t \\ x'(t) = \cos t - t \cdot \sin t, y'(t) = \sin t + t \cdot \cos t, z'(t) = 1 \\ dl = \sqrt{(x')^2 + (y')^2 + (z')^2} dt = \sqrt{2 + t^2} dt \end{array} \right] =$$

$$= \int_0^{\sqrt{2}} t \cdot \sqrt{2 + t^2} dt = \frac{1}{2} \int_0^{\sqrt{2}} \sqrt{2 + t^2} d(2 + t^2) = \frac{1}{3} \sqrt{(2 + t^2)^3} \Big|_0^{\sqrt{2}} = \frac{1}{3} (8 - 2\sqrt{2}) = \frac{2}{3} (4 - \sqrt{2}).$$

Ответ: $I = \frac{2}{3} (4 - \sqrt{2})$.

2.2.3. Вычисление интеграла вдоль плоской кривой

В случае плоской кривой L , заданной параметрическими уравнениями:

$\begin{cases} x = x(t) \\ y = y(t) \end{cases}, t \in [\alpha; \beta]$ - имеем следующую формулу для вычисления криволинейного интеграла 1 рода:

$$\int_L f(x, y) dl = \int_{\alpha}^{\beta} f(x(t), y(t)) \cdot \sqrt{(x')^2 + (y')^2} dt.$$

Если кривая L задана явным уравнением: $y = \varphi(x), x \in [a; b]$ - то формула принимает вид:

$$\int_L f(x, y) dl = \int_a^b f(x, \varphi(x)) \cdot \sqrt{1 + (\varphi'(x))^2} dx.$$

Если кривая L задана уравнением в полярных координатах: $r = r(\varphi), \varphi \in [\alpha; \beta]$ - то формула примет вид:

$$\int_L f(x, y) dl = \int_{\alpha}^{\beta} \tilde{f}(\varphi) \cdot \sqrt{r^2 + (r_{\varphi}')^2} d\varphi,$$

где $\tilde{f}(\varphi) = f(r(\varphi) \cdot \cos \varphi, r(\varphi) \cdot \sin \varphi)$.

Эти формулы являются следствием формул длины плоской кривой при различных способах задания этой кривой ([4], 14.1):

$$|L| = \int_{\alpha}^{\beta} \sqrt{(x_t')^2 + (y_t')^2} dt, \quad |L| = \int_a^b \sqrt{1 + (\varphi'(x))^2} dx, \quad |L| = \int_{\alpha}^{\beta} \sqrt{r^2 + (r_{\varphi}')^2} d\varphi.$$

Пример 2.3.

Вычислить криволинейный интеграл 1 рода $I = \int_L \frac{1}{xy} dl$, где L - отрезок прямой, соединяющей точки $A(1; 1)$ и $B(2; 3)$.

Решение.

Уравнение отрезка прямой линии L , проходящей через две заданные точки $A(1; 1)$ и $B(2; 3)$ имеет вид (рис. 2.3): $y = 2x - 1, x \in [1; 2]$.

Применим формулу:

$$\int_L f(x, y) dl = \int_a^b f(x, \varphi(x)) \cdot \sqrt{1 + (\varphi'(x))^2} dx,$$

где $y = \varphi(x) = 2x - 1, \varphi'(x) = 2$.

$$\begin{aligned} \int_L \frac{1}{xy} dl &= \int_1^2 \frac{1}{xy} \cdot \sqrt{1 + (y')^2} dx = \int_1^2 \frac{1}{x(2x-1)} \cdot \sqrt{5} dx = \\ &= \sqrt{5} \cdot \int_1^2 \frac{1}{x(2x-1)} dx = \sqrt{5} \cdot \int_1^2 \left(\frac{2}{2x-1} - \frac{1}{x} \right) dx = \\ &= \sqrt{5} \cdot \ln \left(\frac{2x-1}{x} \right) \Big|_1^2 = \sqrt{5} \cdot \left(\ln \frac{3}{2} - \ln 1 \right) = \sqrt{5} \cdot \ln 1,5. \end{aligned}$$

Ответ: $I = \sqrt{5} \cdot \ln 1,5$.

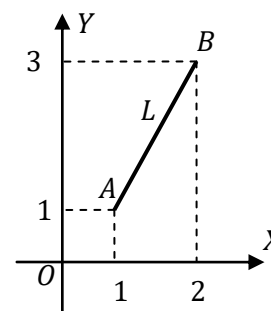


Рис. 2.3. Иллюстрация к Примеру 2.3

2.3. Приложения криволинейного интеграла 1 рода

Физические приложения

Масса кривой:

$$m = \int_L \rho(x, y, z) dl \quad \text{- для пространственной кривой,}$$

$$m = \int_L \rho(x, y) dl \quad \text{- для плоской кривой,}$$

где $\rho(x, y, z)$ или $\rho(x, y)$ - линейная плотность массы, распределенной вдоль кривой L .

Электрический заряд кривой:

$$Q = \int_L q(x, y, z) dl - \text{для пространственной кривой,}$$

$$Q = \int_L q(x, y) dl - \text{для плоской кривой,}$$

где $q(x, y, z)$ или $q(x, y)$ - линейная плотность заряда, распределенного вдоль кривой L .

Геометрические приложения

Длина кривой: $|L| = \int_L 1 \cdot dl$.

Площадь цилиндрической поверхности:

$$S(\mathcal{P}_{\text{цил.}}) = \int_L f(M) dl = \int_L f(x, y) dl.$$

Здесь цилиндрическая поверхность $\mathcal{P}_{\text{цил.}}$

(рис. 2.4) задается условиями:

- образующая параллельна оси OZ ;
- направляющей служит кривая L , лежащая в плоскости OXY ;
- сверху поверхность ограничена кривой:

$$\begin{cases} z = f(x, y) \\ (x, y) \in L \end{cases}$$

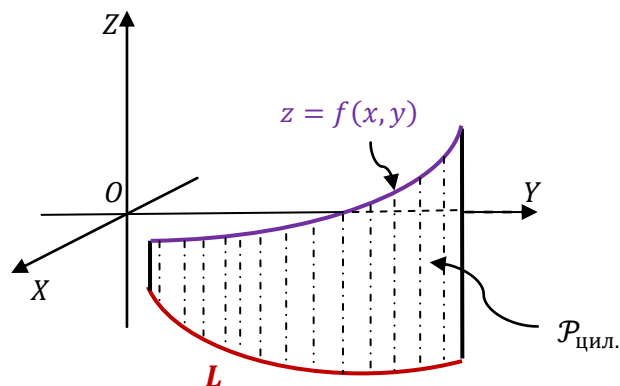


Рис. 2.4. Площадь цилиндрической поверхности

Механические приложения

Статические моменты плоской кривой относительно координатных осей OX и OY :

$$M_X = \int_L y \cdot \rho(x, y) dl, \quad M_Y = \int_L x \cdot \rho(x, y) dl.$$

Статические моменты пространственной кривой относительно координатных плоскостей OXY , OXZ и OYZ :

$$M_{XY} = \int_L z \cdot \rho(x, y, z) dl, \quad M_{XZ} = \int_L y \cdot \rho(x, y, z) dl, \quad M_{YZ} = \int_L x \cdot \rho(x, y, z) dl.$$

Координаты центра тяжести $C(x_0, y_0)$ - плоской кривой L и $C(x_0, y_0, z_0)$ - пространственной кривой:

$$x_0 = \frac{1}{m} M_Y, \quad y_0 = \frac{1}{m} M_X - \text{для плоской кривой;}$$

$$x_0 = \frac{1}{m} M_{YZ}, \quad y_0 = \frac{1}{m} M_{XZ}, \quad z_0 = \frac{1}{m} M_{XY} - \text{для пространственной кривой.}$$

Моменты инерции плоской кривой L относительно осей координат OX , OY и точки O - начала координат:

$$I_X = \int_L y^2 \cdot \rho(x, y) dl, \quad I_Y = \int_L x^2 \cdot \rho(x, y) dl, \quad I_0 = I_X + I_Y = \int_L (x^2 + y^2) \cdot \rho(x, y) dl.$$

Моменты инерции пространственной кривой L относительно координатных плоскостей OXY , OXZ и OYZ , относительно координатных осей OX , OY и OZ и относительно точки O - начала координат:

$$I_{XY} = \int_L z^2 \cdot \rho(x, y, z) dl, \quad I_{XZ} = \int_L y^2 \cdot \rho(x, y, z) dl, \quad I_{YZ} = \int_L x^2 \cdot \rho(x, y, z) dl,$$

$$I_X = \int_L (y^2 + z^2) \rho(x, y, z) dl, \quad I_Y = \int_L (x^2 + z^2) \rho(x, y, z) dl, \quad I_Z = \int_L (x^2 + y^2) \rho(x, y, z) dl,$$

$$I_0 = I_{XY} + I_{XZ} + I_{YZ} = \frac{1}{2} (I_X + I_Y + I_Z) = \int_L (x^2 + y^2 + z^2) \cdot \rho(x, y, z) dl.$$

Пример 2.4.

Найти длину одного витка винтовой линии L :
$$\begin{cases} x = R \cdot \cos t \\ y = R \cdot \sin t, \quad t \in [0; 2\pi] \text{ (рис. 2.5).} \\ z = k \cdot t \end{cases}$$

Решение.

Применим формулу: $|L| = \int_L 1 \cdot dl$,

где $dl = \sqrt{(x'_t)^2 + (y'_t)^2 + (z'_t)^2} dt$.

Здесь $x'_t = -R \cdot \sin t$, $y'_t = R \cdot \cos t$, $z'_t = k$,

$$dl = \sqrt{R^2 + k^2} dt.$$

В результате получим:

$$|L| = \int_0^{2\pi} \sqrt{R^2 + k^2} dt = 2\pi \cdot \sqrt{R^2 + k^2}.$$

Ответ: $|L| = 2\pi \cdot \sqrt{R^2 + k^2}$.

Пример 2.5.

Найти площадь боковой поверхности прямого кругового цилиндра с радиусом основания R и высотой H .

Решение.

Введем систему координат $OXYZ$ так, чтобы основание цилиндра лежало в плоскости OXY , начало координат O совпадало с центром круга, а ось OZ была параллельна образующей цилиндра (рис. 2.6).

Направляющей L цилиндрической поверхности будет окружность радиуса R .

Ограничивающая сверху кривая имеет уравнение:

$$z = f(x, y) = H, \text{ где } (x, y) \in L.$$

Следовательно, имеем:

$$S(\mathcal{P}_{\text{цил.}}) = \int_L f(x, y) dl = \int_L H dl = H \cdot \int_L dl = H \cdot |L| = 2\pi R \cdot H.$$

Ответ: $S_{\text{бок. цили.}} = 2\pi R \cdot H$.

Пример 2.6.

Найти площадь той части боковой поверхности прямого кругового цилиндра, которая лежит «под» винтовой линией:

$$\begin{cases} x = R \cdot \cos t \\ y = R \cdot \sin t, t \in [0; 2\pi] \\ z = k \cdot t \end{cases} \text{ (рис. 2.7).}$$

Решение.

$$S(\mathcal{P}_{\text{цил.}}) = \int_L f(x, y) dl = \left[\begin{array}{l} x = R \cdot \cos t \\ y = R \cdot \sin t \\ z = k \cdot t \end{array} \right] = \int_0^{2\pi} k \cdot t \sqrt{(x'_t)^2 + (y'_t)^2} dt =$$

$$= \int_0^{2\pi} k \cdot t \sqrt{(-R \cdot \sin t)^2 + (R \cdot \cos t)^2} dt = k \cdot R \int_0^{2\pi} t dt = kR \frac{t^2}{2} \Big|_0^{2\pi} = 2\pi^2 kR.$$

Ответ: $S(\mathcal{P}_{\text{цил.}}) = 2\pi^2 kR$.

Пример 2.7.

Найти массу эллипса $\frac{x^2}{2} + y^2 = 1$, если

плотность массы в точке $M(x, y)$ равна $\rho(x, y) = |y|$.

Решение.

Учитывая симметричность эллипса относительно осей координат (рис. 2.8) и четность функции $|y|$, можно

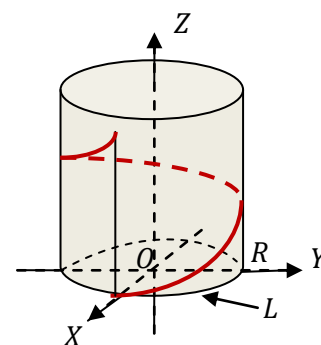


Рис. 2.5. К Примеру 2.4

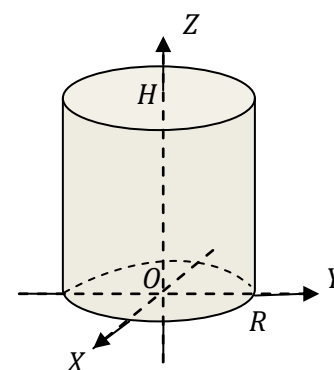


Рис. 2.6. К Примеру 2.5

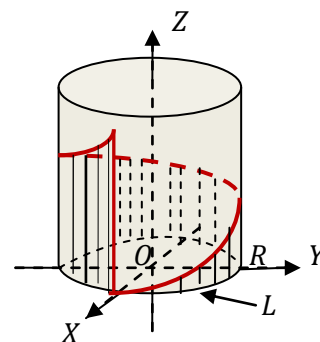


Рис. 2.7. К Примеру 2.6

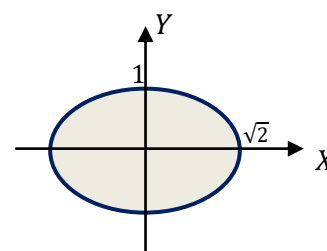


Рис. 2.8. К Примеру 2.7

найти массу четверти эллипса и умножить результат на 4.

Эллипс можно задать параметрическими уравнениями:

$$\begin{cases} x = \sqrt{2} \cdot \cos t \\ y = \sin t \end{cases}, t \in [0; 2\pi].$$

Применим формулу для вычисления массы:

$$m_L = \int_L \rho(x, y) dl = \int_a^b f(x(t), y(t)) \cdot \sqrt{(x'_t)^2 + (y'_t)^2} dt.$$

Вычислим массу первой четверти эллипса:

$$\begin{aligned} \frac{1}{4} m_L &= \int_0^{\frac{\pi}{2}} f(x(t), y(t)) \cdot \sqrt{(x'_t)^2 + (y'_t)^2} dt = \int_0^{\frac{\pi}{2}} y(t) \cdot \sqrt{(x'_t)^2 + (y'_t)^2} dt = \\ &= \int_0^{\frac{\pi}{2}} \sin t \cdot \sqrt{2\sin^2 t + \cos^2 t} dt = - \int_0^{\frac{\pi}{2}} \sqrt{2 - \cos^2 t} d(\cos t) = \int_0^1 \sqrt{2 - u^2} du = \\ &= \left(\arcsin \frac{u}{\sqrt{2}} + \frac{1}{2} u \cdot \sqrt{2 - u^2} \right) \Big|_0^1 = \arcsin \frac{1}{\sqrt{2}} + \frac{1}{2} = \frac{\pi}{4} + \frac{1}{2} \Rightarrow m_L = 4 \cdot \left(\frac{\pi}{4} + \frac{1}{2} \right) = \pi + 2. \end{aligned}$$

Ответ: $m_L = \pi + 2$.

Пример 2.8.

Найти координаты центра масс контура однородного сферического треугольника, расположенного в первом октанте (рис. 2.9):

$$x^2 + y^2 + z^2 = R^2, x \geq 0, y \geq 0, z \geq 0.$$

Решение.

Пусть $C(x_0, y_0, z_0)$ - центр масс заданного контура. Применим формулы:

$$x_0 = \frac{1}{m} \cdot M_{YZ} = \frac{1}{m} \cdot \int_L x \cdot \rho(x, y, z) dl,$$

$$y_0 = \frac{1}{m} \cdot M_{XZ} = \frac{1}{m} \cdot \int_L y \cdot \rho(x, y, z) dl,$$

$$z_0 = \frac{1}{m} \cdot M_{XY} = \frac{1}{m} \cdot \int_L z \cdot \rho(x, y, z) dl,$$

$$m = \int_L \rho(x, y, z) dl.$$

Учитывая, что контур – однородный, т.е. $\rho(x, y, z) = \rho = const$, получаем:

$$m = \int_L \rho dl = \rho \cdot \int_L dl = \rho \cdot |L|,$$

$$x_0 = \frac{1}{m} \int_L x \cdot \rho dl = \frac{1}{\rho \cdot |L|} \rho \int_L x dl = \frac{1}{|L|} \int_L x dl,$$

$$y_0 = \frac{1}{m} \int_L y \cdot \rho dl = \frac{1}{\rho \cdot |L|} \rho \int_L y dl = \frac{1}{|L|} \int_L y dl,$$

$$z_0 = \frac{1}{m} \int_L z \cdot \rho dl = \frac{1}{\rho \cdot |L|} \rho \int_L z dl = \frac{1}{|L|} \int_L z dl.$$

Вычислим $\int_L x dl$. Разобьем контур L на три кривые: $L = L_1 \cup L_2 \cup L_3$, где $L_1: \begin{cases} y^2 + z^2 = R^2 \\ x = 0 \end{cases}$, $L_2: \begin{cases} x^2 + z^2 = R^2 \\ y = 0 \end{cases}$, $L_3: \begin{cases} x^2 + y^2 = R^2 \\ z = 0 \end{cases}$ - четверти окружностей радиуса R ; следовательно: $|L| = 3 \cdot \frac{2\pi R}{4} = \frac{3\pi R}{2} \Rightarrow \frac{1}{|L|} = \frac{2}{3\pi R}$.

По свойству аддитивности имеем: $\int_L x dl = \int_{L_1} x dl + \int_{L_2} x dl + \int_{L_3} x dl$.

$$\int_{L_1} x dl = \int_{L_1} 0 dl = 0;$$

$$\int_{L_2} x dl = \left[\begin{array}{l} \begin{cases} x = R \cdot \cos t \\ z = R \cdot \sin t \end{cases}, 0 \leq t \leq \frac{\pi}{2} \\ dl = \sqrt{(x'_t)^2 + (z'_t)^2} dt = R \cdot dt \end{array} \right] = \int_0^{\frac{\pi}{2}} R \cdot \cos t \cdot R dt = R^2 \cdot \sin t \Big|_0^{\frac{\pi}{2}} = R^2;$$

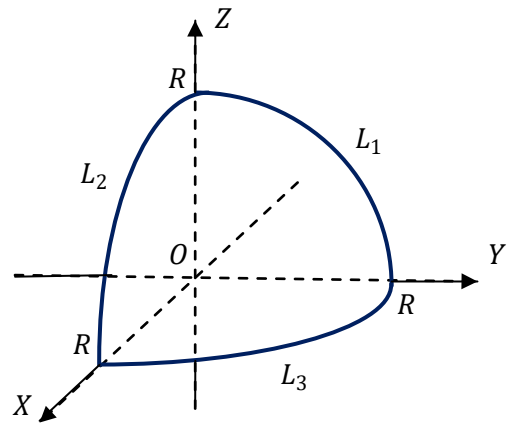


Рис. 2.9. К Примеру 2.8

$$\int_{L_3} x dl = \left[\begin{array}{l} x = R \cdot \cos t \\ y = R \cdot \sin t, \quad 0 \leq t \leq \frac{\pi}{2} \\ dl = \sqrt{(x_t')^2 + (y_t')^2} dt = R \cdot dt \end{array} \right] = \int_0^{\frac{\pi}{2}} R \cdot \cos t \cdot R dt = R^2 \cdot \sin t \Big|_0^{\frac{\pi}{2}} = R^2;$$

$$\int_L x dl = 0 + R^2 + R^2 = 2R^2.$$

Аналогично получим: $\int_L y dl = 2R^2$ и $\int_L z dl = 2R^2$. Следовательно:

$$x_0 = y_0 = z_0 = \frac{1}{|L|} \int_L x dl = \frac{1}{|L|} \int_L y dl = \frac{1}{|L|} \int_L z dl = \frac{2}{3\pi R} \cdot 2R^2 = \frac{4R}{3\pi}.$$

Ответ: $C\left(\frac{4R}{3\pi}, \frac{4R}{3\pi}, \frac{4R}{3\pi}\right)$ - центр масс.

2.4. Криволинейный интеграл 2 рода

Рассмотрим вначале задачу, которая приводит к понятию криволинейного интеграла 2 рода.

2.4.1. Задача о вычислении работы переменной силы вдоль кривой

Предположим, что материальная точка M перемещается вдоль кривой L под действием переменной силы \vec{F} (рис. 2.10).

Требуется найти работу \mathcal{A} , которую совершает сила \vec{F} при перемещении точки из пункта A в пункт B .

Частный случай этой задачи рассмотрен в работе [4], 14.5.

Из курса физики известно, что если сила \vec{F} постоянна (по величине и направлению), а линия $L = [AB]$ - отрезок прямой, то работа \mathcal{A} равна скалярному произведению вектора силы на вектор перемещения:

$$\mathcal{A} = \vec{F} \cdot \vec{AB} = |\vec{F}| \cdot |\vec{AB}| \cdot \cos \alpha,$$

где α - угол между векторами \vec{F} и \vec{AB} .

Для решения задачи в общем случае разобьем кривую L на частичные дуги точками $A_0 \equiv A, A_1, \dots, A_{n-1}, A_n \equiv B$:

$$L = \check{L}_1 \cup \check{L}_2 \cup \dots \cup \check{L}_n, \text{ где } \check{L}_k \text{ - дуга } (A_{k-1}A_k), k = 1 \div n.$$

Далее на каждой частичной дуге выберем произвольную точку $M_k \in \check{L}_k, k = 1 \div n$ (рис. 2.11).

Если частичные дуги имеют достаточно малые размеры, то вектор силы \vec{F} на этом участке можно считать постоянным и равным $\vec{F}(M_k)$, а дугу $(A_{k-1}A_k)$ - можно считать отрезком прямой.

Тогда работа силы \vec{F} на этом участке приближенно равна: $\mathcal{A}_k \approx \vec{F}(M_k) \cdot \vec{\Delta r}_k$,

где $\vec{\Delta r}_k = \vec{A_{k-1}A_k}, k = 1 \div n$.

Вся работа \mathcal{A} равна сумме работ \mathcal{A}_k на частичных участках:

$$\mathcal{A} = \sum_{k=1}^n \mathcal{A}_k \approx \sum_{k=1}^n \vec{F}(M_k) \cdot \vec{\Delta r}_k.$$

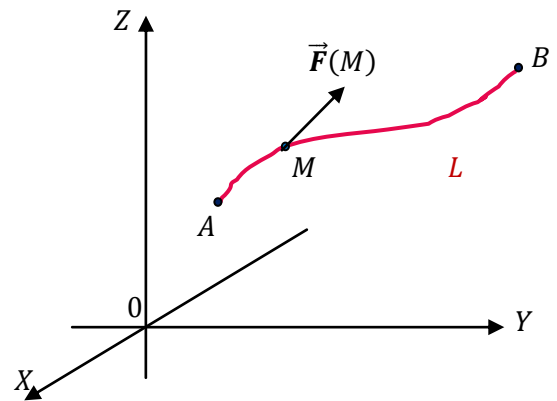


Рис. 2.10. Перемещение точки вдоль кривой

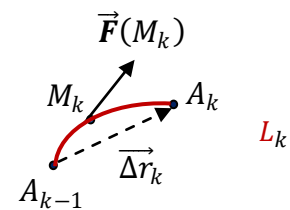


Рис. 2.11. Вычисление работы на частичных дугах

Это приближенное равенство тем точнее, чем меньше размеры частичных дуг или модули векторов $\vec{\Delta r}_k$, $k = 1 \div n$; другими словами, чем меньше ранг разбиения $\lambda = \max_{1 \leq k \leq n} |\vec{\Delta r}_k|$, тем точнее эта приближенная формула.

В пределе при $\lambda \rightarrow 0$ получим точное равенство:

$$\mathcal{A} = \lim_{\lambda \rightarrow 0} \sum_{k=1}^n \vec{F}(M_k) \cdot \vec{\Delta r}_k.$$

2.4.2. Понятие криволинейного интеграла 2 рода

Пусть $L = \overline{AB}$ - простая кривая на плоскости или в пространстве, на которой задана вектор-функция $\vec{F}(M)$, $M \in L$.

Выберем направление на кривой, идущее от точки A до точки B . Выполним следующие действия.

1. Разбиение кривой L на частичные дуги точками $A_0 \equiv A, A_1, \dots, A_{n-1}, A_n \equiv B$:

$$L = \check{L}_1 \cup \check{L}_2 \cup \dots \cup \check{L}_n \quad (\text{рис. 2.12}),$$

где \check{L}_k - дуга $(A_{k-1}A_k)$, $k = 1 \div n$.

2. Выбор промежуточных точек:

$$M_k \in \check{L}_k, k = 1 \div n.$$

3. Вычисление скалярных произведений векторов:

$$\vec{F}(M_k) \cdot \vec{\Delta r}_k, k = 1 \div n,$$

где $\vec{\Delta r}_k = \overline{A_{k-1}A_k}$ - вектор, соединяющий начало и конец дуги $(A_{k-1}A_k)$, и вычисление интегральной суммы:

$$\sigma_n = \sum_{k=1}^n \vec{F}(M_k) \cdot \vec{\Delta r}_k.$$

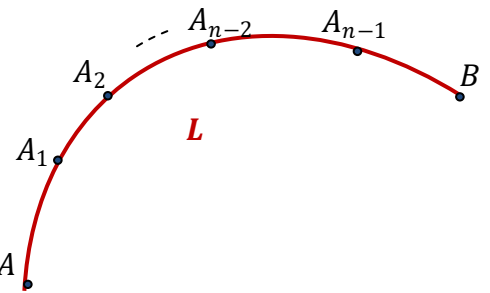


Рис. 2.12. Разбиение кривой L

Пусть $\lambda = \max_{1 \leq k \leq n} |\vec{\Delta r}_k|$ - ранг разбиения.

Определение 2.3.

Число I называется пределом интегральных сумм σ_n при $\lambda \rightarrow 0$, если для $\forall \varepsilon > 0$ $\exists \delta > 0$ такое, что для любого разбиения кривой L с рангом разбиения $\lambda < \delta$ и при любом выборе промежуточных точек $\{M_k\}_{k=1}^n$ выполняется неравенство:

$$|\sigma_n - I| < \varepsilon.$$

Запись: $I = \lim_{\lambda \rightarrow 0} \sigma_n$ - означает, что при $\lambda \rightarrow 0$ этот предел существует, он не зависит ни от способа разбиения, ни от выбора промежуточных точек, и он равен числу I .

Определение 2.4.

Конечный предел интегральных сумм σ_n при $\lambda \rightarrow 0$ называется *криволинейным интегралом 2 рода* (или *криволинейным интегралом по координатам*) от вектор-функции $\vec{F}(M)$ вдоль кривой L .

Обозначение: $\int_L \vec{F}(M) \cdot \vec{dr}$. Следовательно, по определению имеем:

$$\int_L \vec{F}(M) \cdot \vec{dr} = \lim_{\lambda \rightarrow 0} \sum_{k=1}^n \vec{F}(M_k) \cdot \vec{\Delta r}_k.$$

Запишем криволинейный интеграл 2 рода в координатной форме.

В случае пространственной кривой вектор-функция $\vec{F}(M)$ задается тремя координатными функциями:

$$\vec{F}(M) = P(x, y, z) \cdot \vec{i} + Q(x, y, z) \cdot \vec{j} + R(x, y, z) \cdot \vec{k}.$$

Пусть $\vec{r} = \overline{OM}$ - радиус-вектор точки $M(x, y, z) \in L$, тогда имеем:

$$\vec{\Delta r}_k = \begin{pmatrix} \Delta x_k \\ \Delta y_k \\ \Delta z_k \end{pmatrix} = \Delta x_k \cdot \vec{i} + \Delta y_k \cdot \vec{j} + \Delta z_k \cdot \vec{k} \quad \text{и} \quad \vec{dr} = \begin{pmatrix} dx \\ dy \\ dz \end{pmatrix} = dx \cdot \vec{i} + dy \cdot \vec{j} + dz \cdot \vec{k},$$

$$\vec{F}(M) \cdot \vec{dr} = P(x, y, z)dx + Q(x, y, z)dy + R(x, y, z)dz.$$

В этом случае криволинейный интеграл 2 рода запишется в виде:

$$\int_L \vec{F}(M) \cdot \vec{dr} = \int_L P(x, y, z)dx + Q(x, y, z)dy + R(x, y, z)dz.$$

В случае плоской кривой получим:

$$\vec{F}(M) = \begin{pmatrix} P(x, y) \\ Q(x, y) \end{pmatrix} = P(x, y) \cdot \vec{i} + Q(x, y) \cdot \vec{j}, \quad \vec{dr} = \begin{pmatrix} dx \\ dy \end{pmatrix} = dx \cdot \vec{i} + dy \cdot \vec{j},$$

$$\vec{F}(M) \cdot \vec{dr} = P(x, y)dx + Q(x, y)dy,$$

$$\int_L \vec{F}(M) \cdot \vec{dr} = \int_L P(x, y)dx + Q(x, y)dy.$$

Таким образом, согласно определению имеем:

$$\begin{aligned} & \int_L P(x, y, z)dx + Q(x, y, z)dy + R(x, y, z)dz = \\ & = \lim_{\lambda \rightarrow 0} \sum_{k=1}^n \{P(x_k, y_k, z_k)\Delta x_k + Q(x_k, y_k, z_k)\Delta y_k + R(x_k, y_k, z_k)\Delta z_k\}; \end{aligned}$$

$$\int_L P(x, y)dx + Q(x, y)dy = \lim_{\lambda \rightarrow 0} \sum_{k=1}^n \{P(x_k, y_k)\Delta x_k + Q(x_k, y_k)\Delta y_k\}.$$

Вектор-функция $\vec{F}(M)$, для которой существует криволинейный интеграл 2 рода, называется *интегрируемой* вдоль кривой L .

Пример 2.9.

$$\int_L \vec{0} \cdot \vec{dr} = \lim_{\lambda \rightarrow 0} \sum_{k=1}^n \vec{0} \cdot \vec{\Delta r}_k = \lim_{\lambda \rightarrow 0} 0 = 0 \Rightarrow \int_L \vec{0} \cdot \vec{dr} = 0,$$

т.е. криволинейный интеграл 2 рода от нулевой вектор-функции равен нулю.

Физический смысл криволинейного интеграла 2 рода.

Криволинейный интеграл 2 рода от вектор-функции $\vec{F}(M)$ вдоль кривой L равен работе \mathcal{A} , совершаемой силой \vec{F} по перемещению материальной точки вдоль кривой L :

$$\mathcal{A} = \int_L \vec{F}(M) \cdot \vec{dr}.$$

Пример 2.10.

Найти работу \mathcal{A} силы $\vec{F}(M) = R(x, y) \cdot \vec{k}$ вдоль плоской кривой L , лежащей в плоскости OXY (рис. 2.13).

Решение.

$$\mathcal{A} = \int_L \vec{F}(M) \cdot \vec{dr} = \lim_{\lambda \rightarrow 0} \sum_{k=1}^n \vec{F}(M_k) \cdot \vec{\Delta r}_k.$$

Здесь вектор силы ортогонален вектору перемещения:

$$\vec{F}(M_k) \perp \vec{\Delta r}_k \Rightarrow \vec{F}(M_k) \cdot \vec{\Delta r}_k = 0, \quad k = 1 \div n.$$

Следовательно, имеем:

$$\mathcal{A} = \lim_{\lambda \rightarrow 0} \sum_{k=1}^n 0 = \lim_{\lambda \rightarrow 0} 0 = 0.$$

Ответ: $\mathcal{A} = 0$.

Интегрируемость вектор-функции вдоль кривой и существование криволинейного интеграла 2 рода от вектор-функции гарантированы следующими условиями.

Теорема 2.5 (Достаточные условия интегрируемости).

Пусть L – простая гладкая кривая. Если вектор-функция $\vec{F}(M)$ – непрерывна на L (т.е. непрерывны все ее координатные функции), то она интегрируема вдоль этой кривой.

Доказательство этой теоремы можно найти в работе [1].

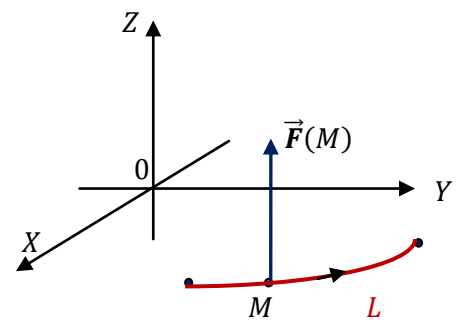


Рис. 2.13. К Примеру 2.10

2.4.3. Свойства криволинейного интеграла 2 рода

Пусть вектор-функции $\vec{F}(M)$ и $\vec{G}(M)$ - интегрируемы вдоль кривой L . Тогда справедливы следующие свойства.

1. Антисимметричность.

При изменении направления кривой L криволинейный интеграл 2 рода меняет знак:

$$\int_{\overline{AB}} \vec{F}(M) \cdot \overline{dr} = - \int_{\overline{BA}} \vec{F}(M) \cdot \overline{dr}.$$

2. Линейность.

а) постоянный множитель можно выносить за знак криволинейного интеграла 2 рода:

$$\int_L (C \cdot \vec{F}(M)) \cdot \overline{dr} = C \cdot \int_L \vec{F}(M) \cdot \overline{dr}, \quad C = const;$$

б) криволинейный интеграл 2 рода от суммы вектор-функций равен сумме криволинейных интегралов 2 рода от этих вектор-функций:

$$\int_L (\vec{F}(M) + \vec{G}(M)) \cdot \overline{dr} = \int_L \vec{F}(M) \cdot \overline{dr} + \int_L \vec{G}(M) \cdot \overline{dr}.$$

Свойство линейности можно записать в следующем виде:

$$\int_L (C_1 \cdot \vec{F}(M) + C_2 \cdot \vec{G}(M)) \cdot \overline{dr} = C_1 \cdot \int_L \vec{F}(M) \cdot \overline{dr} + C_2 \cdot \int_L \vec{G}(M) \cdot \overline{dr} \quad \forall C_1, C_2 = const.$$

3. Аддитивность.

Если кривая L разбита на две дуги, то криволинейный интеграл 2 рода по всей кривой равен сумме криволинейных интегралов 2 рода по каждой из этих дуг:

$$\int_L \vec{F}(M) \cdot \overline{dr} = \int_{L_1} \vec{F}(M) \cdot \overline{dr} + \int_{L_2} \vec{F}(M) \cdot \overline{dr},$$

где $L = L_1 \cup L_2$ и $L_1 \cap L_2 = \emptyset$.

Доказательство.

$$1. \int_{\overline{AB}} \vec{F}(M) \cdot \overline{dr} = \lim_{\lambda \rightarrow 0} \sum_{k=1}^n \vec{F}(M_k) \cdot \overline{A_{k-1}A_k},$$

$$\int_{\overline{BA}} \vec{F}(M) \cdot \overline{dr} = \lim_{\lambda \rightarrow 0} \sum_{k=1}^n \vec{F}(M_k) \cdot \overline{A_k A_{k-1}}; \text{ так как } \overline{A_{k-1}A_k} = - \overline{A_k A_{k-1}},$$

$$k = 1 \div n, \text{ то получаем: } \int_{\overline{AB}} \vec{F}(M) \cdot \overline{dr} = - \int_{\overline{BA}} \vec{F}(M) \cdot \overline{dr}.$$

$$\begin{aligned} 2. \int_L (C_1 \cdot \vec{F}(M) + C_2 \cdot \vec{G}(M)) \cdot \overline{dr} &= \lim_{\lambda \rightarrow 0} \sum_{k=1}^n (C_1 \cdot \vec{F}(M_k) + C_2 \cdot \vec{G}(M_k)) \cdot \overline{\Delta r_k} = \\ &= \lim_{\lambda \rightarrow 0} \sum_{k=1}^n (C_1 \cdot \vec{F}(M_k) \cdot \overline{\Delta r_k} + C_2 \cdot \vec{G}(M_k) \cdot \overline{\Delta r_k}) = \\ &= \lim_{\lambda \rightarrow 0} (\sum_{k=1}^n C_1 \cdot \vec{F}(M_k) \cdot \overline{\Delta r_k} + \sum_{k=1}^n C_2 \cdot \vec{G}(M_k) \cdot \overline{\Delta r_k}) = \\ &= \lim_{\lambda \rightarrow 0} \sum_{k=1}^n C_1 \cdot \vec{F}(M_k) \cdot \overline{\Delta r_k} + \lim_{\lambda \rightarrow 0} \sum_{k=1}^n C_2 \cdot \vec{G}(M_k) \cdot \overline{\Delta r_k} = \\ &= C_1 \cdot \lim_{\lambda \rightarrow 0} \sum_{k=1}^n \vec{F}(M_k) \cdot \overline{\Delta r_k} + C_2 \cdot \lim_{\lambda \rightarrow 0} \sum_{k=1}^n \vec{G}(M_k) \cdot \overline{\Delta r_k} = \\ &= C_1 \cdot \int_L \vec{F}(M) \cdot \overline{dr} + C_2 \cdot \int_L \vec{G}(M) \cdot \overline{dr}. \end{aligned}$$

3. Рассмотрим такое разбиение кривой $L = \check{L}_1 \cup \check{L}_2 \cup \dots \cup \check{L}_n$ на частичные дуги, чтобы точка пересечения L_1 и L_2 оказалась бы одной из точек разбиения A_k . Введем обозначения интегральных сумм:

$$\sigma(L) = \sum_{k=1}^n \vec{F}(M_k) \cdot \overline{\Delta r_k} \text{ - по кривой } L;$$

$$\sigma^{(1)}(L_1) = \sum_{k=1}^m \vec{F}(M_k) \cdot \overline{\Delta r_k} \text{ - по дуге } L_1;$$

$$\sigma^{(2)}(L_2) = \sum_{k=m+1}^n \vec{F}(M_k) \cdot \overline{\Delta r_k} \text{ - по дуге } L_2.$$

Тогда имеем: $\sigma(L) = \sigma^{(1)}(L_1) + \sigma^{(2)}(L_2)$.

Переходя к пределу в этом равенстве при $\lambda \rightarrow 0$, получим:

$$\int_L \vec{F}(M) \cdot \overline{dr} = \int_{L_1} \vec{F}(M) \cdot \overline{dr} + \int_{L_2} \vec{F}(M) \cdot \overline{dr}.$$

2.4.4. Вычисление криволинейного интеграла 2 рода

Вычисление криволинейного интеграла 2 рода, как и криволинейного интеграла 1 рода, сводится к вычислению определенного интеграла.

Теорема 2.6.

Пусть простая гладкая кривая $L = \overline{AB}$ - задана параметрическими уравнениями:

$$\begin{cases} x = x(t) \\ y = y(t), t \in [\alpha; \beta], \text{ где } x(t), y(t), z(t) - \text{непрерывно-дифференцируемые функции на} \\ z = z(t) \end{cases}$$

отрезке $[\alpha; \beta]$, причем $A(x(\alpha), y(\alpha), z(\alpha)), B(x(\beta), y(\beta), z(\beta))$.

Пусть вектор-функция $\vec{F}(M) = P(x, y, z) \cdot \vec{i} + Q(x, y, z) \cdot \vec{j} + R(x, y, z) \cdot \vec{k}$ - непрерывна на кривой L , т.е. непрерывны функции $P(x, y, z)$, $Q(x, y, z)$ и $R(x, y, z)$ при $M(x, y, z) \in L$.

Тогда справедливо равенство:

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

Доказательство этой теоремы можно найти в работе [1].

В случае плоской кривой $L = \overline{AB}$: $\begin{cases} x = x(t) \\ y = y(t), t \in [\alpha; \beta] \end{cases}$ - получаем формулу:

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

Если плоская кривая $L = \overline{AB}$ - задана явным уравнением: $y = \varphi(x)$, $x \in [a; b]$, или $x = \varphi(y)$, $y \in [c; d]$ - то формула принимает вид:

$$\int_L P(x, y) dx + Q(x, y) dy = \int_a^b \{P(x, \varphi(x)) + Q(x, \varphi(x)) \cdot \varphi'(x)\} dx, \text{ или}$$

$$\int_L P(x, y) dx + Q(x, y) dy = \int_c^d \{P(\varphi(y), y) \cdot \varphi'(y) + Q(\varphi(y), y)\} dy$$

Пример 2.11.

Вычислить криволинейный интеграл 2 рода:

$$I = \int_L (x + y) dx + 2z dy + xy dz, \text{ где } L: \begin{cases} x = t^3 \\ y = t^2, t \in [0; 1]. \\ z = t \end{cases}$$

Решение.

$$\begin{aligned} I &= \int_L (x + y) dx + 2z dy + xy dz = \int_0^1 \{(t^3 + t^2) \cdot 3t^2 dt + 2t \cdot 2t dt + t^5 \cdot dt\} = \\ &= \int_0^1 (4t^5 + 3t^4 + 4t^2) dt = \left(\frac{2t^6}{3} + \frac{3t^5}{5} + \frac{4t^3}{3} \right) \Big|_0^1 = 2\frac{3}{5}. \end{aligned}$$

Ответ: $I = 2\frac{3}{5}$.

Пример 2.12.

Вычислить криволинейный интеграл 2 рода:

$$I = \int_L 2xy dx - x^2 dy - \text{вдоль различных кривых, соединяющих точки } O(0; 0) \text{ и } A(2; 1):$$

- прямая $[OA]$,
- парабола с осью OY ,
- ломаная $[OBA]$, где $B(2; 0)$ (рис. 2.14).

Решение.

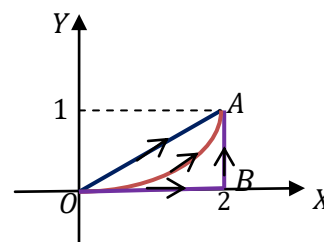


Рис. 2.14. К Примеру 2.12

а) Отрезок прямой линии $[OA]$ задается уравнением: $y = \frac{1}{2}x$, $x \in [0; 2]$.

Следовательно, имеем:

$$I = \int_L (2xy dx - x^2 dy) = \int_0^2 \left(2x \cdot \frac{1}{2}x dx - x^2 \cdot \frac{1}{2} dx \right) = \frac{1}{2} \int_0^2 x^2 dx = \frac{1}{2} \cdot \frac{x^3}{3} \Big|_0^2 = 1 \frac{1}{3}.$$

б) Дуга параболы с осью OY задается уравнением: $y = \frac{1}{4}x^2$, $x \in [0; 2]$. Значит:

$$I = \int_L (2xy dx - x^2 dy) = \int_0^2 \left(2x \cdot \frac{1}{4}x^2 dx - x^2 \cdot \frac{1}{2}x dx \right) = \int_0^2 \left(\frac{1}{2}x^3 - \frac{1}{2}x^3 \right) dx = \int_0^2 0 dx = 0.$$

в) Ломаная линия $[OBA]$ разбивается на два отрезка:

$$L = L_1 \cup L_2, \text{ где } L_1 = [OB]: \begin{cases} 0 \leq x \leq 2 \\ y = 0 \end{cases}, L_2 = [BA]: \begin{cases} x = 2 \\ 0 \leq y \leq 1 \end{cases}. \text{ Следовательно:}$$

$$I = I_1 + I_2; \quad I_1 = \int_{L_1} (2xy dx - x^2 dy) = \int_0^2 (2x \cdot 0 dx - x^2 \cdot d(0)) = \int_0^2 0 dx = 0;$$

$$I_2 = \int_{L_2} (2xy dx - x^2 dy) = \int_0^1 (4y d(2) - 4 dy) = \int_0^1 (-4 dy) = -4 \int_0^1 dy = -4y \Big|_0^1 = -4;$$

$$I = I_1 + I_2 = 0 - 4 = -4.$$

Ответ: а) $I = 1 \frac{1}{3}$; б) $I = 0$; в) $I = -4$.

Замечание 2.4.

Если линия L - прямолинейный отрезок, параллельный одной из осей координат, то вычисление криволинейного интеграла 2 рода упрощается.

Действительно, пусть $I = \int_L P(x, y)dx + Q(x, y)dy$. Тогда имеем:

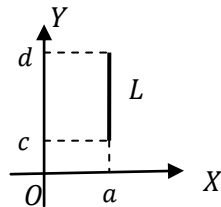


Рис. 2.15. $L \parallel OY$

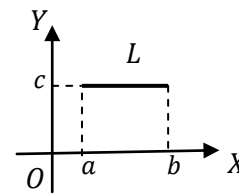


Рис. 2.16. $L \parallel OX$

а) если $L \parallel OY$, т.е. $L: \begin{cases} x = a \\ c \leq y \leq d \end{cases}$ (рис. 2.15), то $dx = d(a) = 0$ и

$$I = \int_L P(x, y)dx + Q(x, y)dy = \int_L Q(x, y)dy = \int_c^d Q(a, y) dy;$$

б) если $L \parallel OX$, т.е. $L: \begin{cases} y = c \\ a \leq x \leq b \end{cases}$ (рис. 2.16), то $dy = d(c) = 0$ и

$$I = \int_L P(x, y)dx + Q(x, y)dy = \int_L P(x, y)dx = \int_a^b P(x, c) dx.$$

2.4.4. Связь между криволинейными интегралами 1 и 2 рода

Сравним определения криволинейных интегралов 1 и 2 рода.

$$\int_L f(M)dl = \lim_{\lambda \rightarrow 0} \sum_{k=1}^n f(M_k) \cdot \Delta l_k - \text{криволинейный интеграл 1 рода;}$$

$$\int_L \vec{F}(M) \cdot \vec{dr} = \lim_{\lambda \rightarrow 0} \sum_{k=1}^n \vec{F}(M_k) \cdot \vec{\Delta r}_k - \text{криволинейный интеграл 2 рода.}$$

Здесь Δl_k - длина частичной дуги, а $\vec{\Delta r}_k$ - вектор, соединяющий концы частичной дуги (рис. 2.17).

Очевидно, что $\lim_{\lambda \rightarrow 0} \frac{\Delta l_k}{|\vec{\Delta r}_k|} = 1$, т.е. $\Delta l_k \sim |\vec{\Delta r}_k|$ при $\lambda \rightarrow 0$.

Следовательно, имеем:

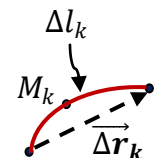


Рис. 2.17. Связь между Δl_k и $\vec{\Delta r}_k$

$$\lim_{\lambda \rightarrow 0} \sum_{k=1}^n f(M_k) \cdot \Delta l_k = \lim_{\lambda \rightarrow 0} \sum_{k=1}^n f(M_k) \cdot |\vec{\Delta r}_k| \cdot \frac{\Delta l_k}{|\vec{\Delta r}_k|} = \lim_{\lambda \rightarrow 0} \sum_{k=1}^n f(M_k) \cdot |\vec{\Delta r}_k|.$$

При $\lambda \rightarrow 0$ направление вектора $\vec{\Delta r}_k$ стремится к направлению касательной к кривой в точке M_k .

Обозначим через α, β, γ – направляющие углы касательной в точке M_k . Тогда можно записать:

$$\Delta x_k = \text{Пр}_{OX} \vec{\Delta r}_k = |\vec{\Delta r}_k| \cdot \cos \alpha, \Delta y_k = \text{Пр}_{OY} \vec{\Delta r}_k = |\vec{\Delta r}_k| \cdot \cos \beta, \Delta z_k = \text{Пр}_{OZ} \vec{\Delta r}_k = |\vec{\Delta r}_k| \cdot \cos \gamma.$$

Далее имеем:

$$\begin{aligned} \int_L \vec{F}(M) \cdot \vec{dr} &= \int_L P(x, y, z) dx + Q(x, y, z) dy + R(x, y, z) dz = \\ &= \lim_{\lambda \rightarrow 0} \sum_{k=1}^n \{P(x_k, y_k, z_k) \Delta x_k + Q(x_k, y_k, z_k) \Delta y_k + R(x_k, y_k, z_k) \Delta z_k\} = \\ &= \lim_{\lambda \rightarrow 0} \sum_{k=1}^n \{P(x_k, y_k, z_k) \cdot \cos \alpha + Q(x_k, y_k, z_k) \cdot \cos \beta + R(x_k, y_k, z_k) \cdot \cos \gamma\} |\vec{\Delta r}_k|. \end{aligned}$$

Введем обозначение: $f(x, y, z) = P(x, y, z) \cdot \cos \alpha + Q(x, y, z) \cdot \cos \beta + R(x, y, z) \cdot \cos \gamma$.

Заметим, что направляющие косинусы: $\cos \alpha, \cos \beta, \cos \gamma$ – также являются функциями от переменных (x, y, z) .

$$\begin{aligned} \text{Далее получим: } \int_L \vec{F}(M) \cdot \vec{dr} &= \lim_{\lambda \rightarrow 0} \sum_{k=1}^n f(x_k, y_k, z_k) \cdot |\vec{\Delta r}_k| = \\ &= \lim_{\lambda \rightarrow 0} \sum_{k=1}^n f(M_k) \cdot |\vec{\Delta r}_k| = \lim_{\lambda \rightarrow 0} \sum_{k=1}^n f(M_k) \cdot \Delta l_k = \int_L f(M) dl. \end{aligned}$$

Таким образом, имеем формулу, связывающую криволинейные интегралы 1 и 2 рода:

$$\begin{aligned} \int_L P(x, y, z) dx + Q(x, y, z) dy + R(x, y, z) dz = \\ = \int_L \{P(x, y, z) \cdot \cos \alpha + Q(x, y, z) \cdot \cos \beta + R(x, y, z) \cdot \cos \gamma\} dl. \end{aligned}$$

В случае плоской кривой получим:

$$\int_L P(x, y) dx + Q(x, y) dy = \int_L \{P(x, y) \cdot \cos \alpha + Q(x, y) \cdot \sin \alpha\} dl.$$

2.5. Криволинейный интеграл 2 рода по замкнутому контуру

Рассмотрим криволинейный интеграл 2 рода $\int_L \vec{F}(M) \cdot \vec{dr}$ по замкнутому контуру L , т.е. вдоль простой кривой, у которой начало и конец совпадают. Для таких интегралов принято следующее обозначение:

$$\oint_L \vec{F}(M) \cdot \vec{dr}.$$

При этом должно быть указано направление движения по этому контуру.

Если направление на этой кривой выбрано, то зафиксировав начальную точку, например, точку A , имеем по определению (рис. 2.18):

$$\oint_L \vec{F}(M) \cdot \vec{dr} = \int_{(AmBnA)} \vec{F}(M) \cdot \vec{dr}.$$

Заметим, что значение интеграла не зависит от выбора начальной точки. Действительно, если взять точку B в качестве начальной точки, то получим:

$$\begin{aligned} \oint_L \vec{F}(M) \cdot \vec{dr} &= \int_{(BnAmB)} \vec{F}(M) \cdot \vec{dr} = \int_{(BnA)} \vec{F}(M) \cdot \vec{dr} + \int_{(AmB)} \vec{F}(M) \cdot \vec{dr} = \\ &= \int_{(AmB)} \vec{F}(M) \cdot \vec{dr} + \int_{(BnA)} \vec{F}(M) \cdot \vec{dr} = \int_{(AmBnA)} \vec{F}(M) \cdot \vec{dr} = \oint_L \vec{F}(M) \cdot \vec{dr}. \end{aligned}$$

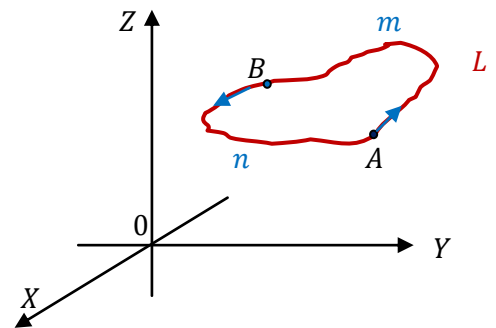


Рис. 2.18. Замкнутый контур

Направление движения по пространственной кривой L в каждом конкретном случае приходится указывать особо.

В случае плоской кривой различают *положительное* и *отрицательное* направления обхода контура.

Положительным считается такое направление, при котором ближайшая часть области остается *слева* от направления движения (рис. 2.19). Обратное направление при этом считается *отрицательным*.

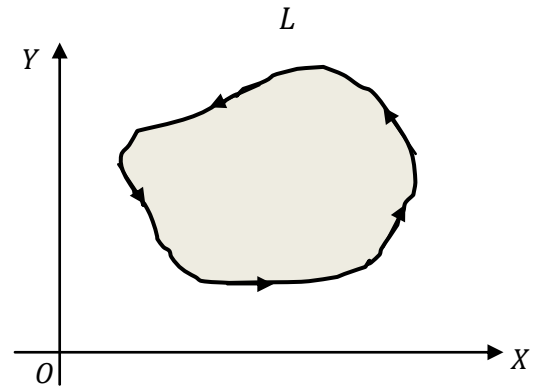


Рис. 2.19. Положительное направление обхода контура

В дальнейшем запись вида:

$$\oint_L P(x, y)dx + Q(x, y)dy -$$

будет означать криволинейный интеграл 2 рода по замкнутому контуру на плоскости в положительном направлении.

2.5.1. Связь между криволинейным интегралом 2 рода и двойным интегралом

Рассмотрим криволинейный интеграл 2 рода:

$$\oint_L P(x, y)dx + Q(x, y)dy,$$

где L - замкнутый контур на плоскости.

1. Предположим, что контур L ограничивает на плоскости область D , правильную в направлении оси OY (см. 1.3.1).

В этом случае контур L состоит из отрезков $[A_1A_2]$, $[B_1B_2]$, параллельных оси OY и кривых:

$$\overline{A_1B_1} = \{M(x, y) \in R^2: y = \varphi_1(x), x \in [a; b]\},$$

$$\overline{B_2A_2} = \{M(x, y) \in R^2: y = \varphi_2(x), x \in [a; b]\}$$

(рис. 2.20).

Пусть функция $P(x, y)$ непрерывна

в области D и пусть в этой области существует и непрерывна частная производная $\frac{\partial P}{\partial y}$.

Установим связь между криволинейным интегралом 2 рода $\oint_L P(x, y)dx$ и двойным интегралом $\iint_D \frac{\partial P}{\partial y}(x, y)dxdy$.

Выразим двойной интеграл по правильной области через повторный интеграл:

$$\iint_D \frac{\partial P}{\partial y}(x, y)dxdy = \int_a^b \left(\int_{\varphi_1(x)}^{\varphi_2(x)} \frac{\partial P}{\partial y}(x, y) dy \right) dx.$$

Учитывая, что $\int_{\varphi_1(x)}^{\varphi_2(x)} \frac{\partial P}{\partial y}(x, y) dy = P(x, y)|_{\varphi_1(x)}^{\varphi_2(x)} = P(x, \varphi_2(x)) - P(x, \varphi_1(x))$, получим:

$$\iint_D \frac{\partial P}{\partial y}(x, y)dxdy = \int_a^b \{P(x, \varphi_2(x)) - P(x, \varphi_1(x))\} dx.$$

С другой стороны, по свойству аддитивности криволинейного интеграла имеем:

$$\oint_L P(x, y)dx = \int_{\overline{A_1B_1}} P(x, y)dx + \int_{\overline{B_1B_2}} P(x, y)dx + \int_{\overline{B_2A_2}} P(x, y)dx + \int_{\overline{A_2A_1}} P(x, y)dx.$$

Так как отрезки $[A_1A_2]$ и $[B_1B_2]$ параллельны оси OY , то

$$\int_{\overline{B_1B_2}} P(x, y)dx = \int_{\overline{A_2A_1}} P(x, y)dx = 0 \text{ (см. Замечание 2.4).}$$

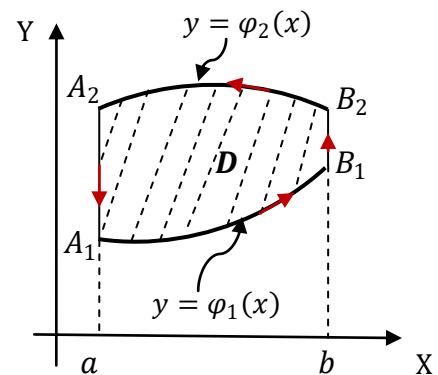


Рис. 2.20. Контур области, правильной в направлении оси OY

Следовательно, имеем:

$$\begin{aligned} \oint_L P(x, y)dx &= \int_{\overline{A_1B_1}} P(x, y)dx + \int_{\overline{B_2A_2}} P(x, y)dx = \int_a^b P(x, \varphi_1(x)) dx + \\ &+ \int_b^a P(x, \varphi_2(x)) dx = \int_a^b P(x, \varphi_1(x)) dx - \int_a^b P(x, \varphi_2(x)) dx = \\ &= - \int_a^b \{P(x, \varphi_2(x)) - P(x, \varphi_1(x))\} dx. \end{aligned}$$

Сравнивая найденные выражения, получаем равенство:

$$\boxed{\oint_L P(x, y)dx = - \iint_D \frac{\partial P}{\partial y}(x, y)dx dy.}$$

Полученная формула верна и в случае, когда область D , ограниченная контуром L , не является правильной относительно оси OY , но ее можно разбить на конечное число правильных областей прямыми, параллельными оси OY . Покажем это.

Пусть, например, область D разбита на три области: $D = D_1 \cup D_2 \cup D_3$ прямой $[ABC]$ (рис. 2.21).

Тогда для каждой из областей

D_1, D_2, D_3 верна формула:

$$\oint_{L_i} P(x, y)dx = - \iint_{D_i} \frac{\partial P}{\partial y}(x, y)dx dy, \quad i = 1 \div 3.$$

При этом контур L_1 состоит из части контура L и отрезка прямой $[CBA]$; контур L_2 состоит из части контура L и отрезка прямой $[BC]$; контур L_3 состоит из части контура L и отрезка прямой $[AB]$.

Складывая эти формулы, получим в правой части равенства:

$$- \iint_D \frac{\partial P}{\partial y}(x, y)dx dy,$$

а в левой части: $\int_{L'} P(x, y)dx$, где $L' = L \cup [CBA] \cup [BC] \cup [AB]$.

Из свойств *аддитивности* и *антисимметричности* криволинейного интеграла 2 рода имеем:

$$\begin{aligned} \int_{L'} P(x, y)dx &= \oint_L P(x, y)dx + \int_{[CBA]} P(x, y)dx + \int_{[BC]} P(x, y)dx + \int_{[AB]} P(x, y)dx = \\ &= \oint_L P(x, y)dx + \int_{[CB]} P(x, y)dx + \int_{[BA]} P(x, y)dx - \int_{[CB]} P(x, y)dx - \int_{[BA]} P(x, y)dx = \\ &= \oint_L P(x, y)dx. \end{aligned}$$

Откуда и получаем нужную формулу:

$$\oint_L P(x, y)dx = - \iint_D \frac{\partial P}{\partial y}(x, y)dx dy.$$

2. Предположим теперь, что контур L ограничивает на плоскости область D , правильную в направлении оси OX (см. **1.3.1**).

В этом случае контур L состоит из отрезков $[A_1B_1], [B_2A_2]$, параллельных оси OX и кривых:

$$\overline{A_2A_1} = \{M(x, y) \in R^2: x = \varphi_1(y), y \in [c; d]\},$$

$$\overline{B_1B_2} = \{M(x, y) \in R^2: x = \varphi_2(y), y \in [c; d]\}$$

(рис. 2.22).

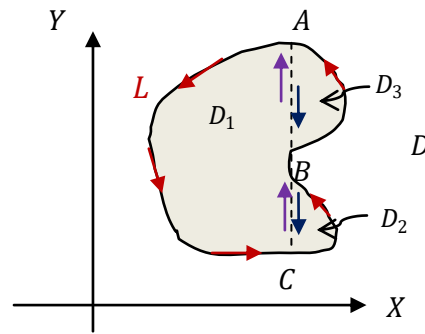


Рис. 2.21. Разбиение неправильной области на правильные подобласти

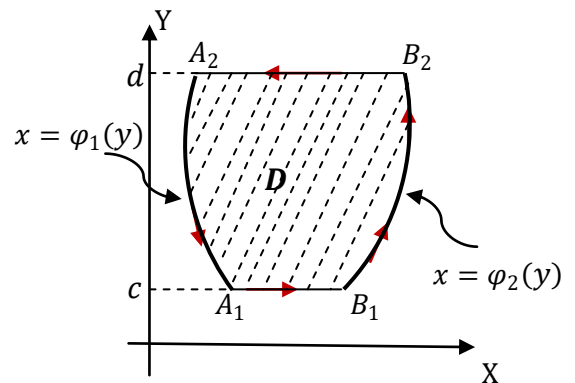


Рис. 2.22. Контур области, правильной в направлении оси OX

Пусть функция $Q(x, y)$ непрерывна в области D и пусть в этой области существует и непрерывна частная производная $\frac{\partial Q}{\partial x}$.

Установим связь между криволинейным интегралом 2 рода $\oint_L Q(x, y)dy$ и двойным интегралом $\iint_D \frac{\partial Q}{\partial x}(x, y)dxdy$.

Выразим двойной интеграл по правильной области через повторный интеграл:

$$\iint_D \frac{\partial Q}{\partial x}(x, y)dxdy = \int_c^d \left(\int_{\varphi_1(y)}^{\varphi_2(y)} \frac{\partial Q}{\partial x}(x, y) dx \right) dy.$$

Учитывая, что $\int_{\varphi_1(y)}^{\varphi_2(y)} \frac{\partial Q}{\partial x}(x, y) dx = Q(x, y)|_{\varphi_1(y)}^{\varphi_2(y)} = Q(\varphi_2(y), y) - Q(\varphi_1(y), y)$, получим:

$$\iint_D \frac{\partial Q}{\partial x}(x, y)dxdy = \int_c^d \{Q(\varphi_2(y), y) - Q(\varphi_1(y), y)\} dy.$$

С другой стороны, по свойству аддитивности криволинейного интеграла имеем:

$$\oint_L Q(x, y)dy = \int_{\overline{A_2A_1}} Q(x, y)dy + \int_{[A_1B_1]} Q(x, y)dy + \int_{\overline{B_1B_2}} Q(x, y)dy + \int_{[B_2A_2]} Q(x, y)dy.$$

Так как отрезки $[A_1B_1]$, $[B_2A_2]$ параллельны оси OX , то

$$\int_{[A_1B_1]} Q(x, y)dy = \int_{[B_2A_2]} Q(x, y)dy = 0 \text{ (см. Замечание 2.4).}$$

Следовательно, имеем:

$$\begin{aligned} \oint_L Q(x, y)dx &= \int_{\overline{A_2A_1}} Q(x, y)dy + \int_{\overline{B_1B_2}} Q(x, y)dy = \int_d^c Q(\varphi_1(y), y) dy + \\ &+ \int_c^d Q(\varphi_2(y), y) dy = - \int_c^d Q(\varphi_1(y), y) dy + \int_c^d Q(\varphi_2(y), y) dy = \\ &= \int_c^d \{Q(\varphi_2(y), y) - Q(\varphi_1(y), y)\} dy. \end{aligned}$$

Сравнивая найденные выражения, получаем равенство:

$$\boxed{\oint_L Q(x, y)dy = \iint_D \frac{\partial Q}{\partial x}(x, y)dxdy}.$$

Полученная формула верна и в случае, когда область D , ограниченная контуром L , не является правильной относительно оси OX , но ее можно разбить на конечное число правильных областей прямыми, параллельными оси OX .

Доказательство аналогично приведенному выше доказательству для случая 1.

2.5.2. Формула Грина

Выяснив связь между криволинейными интегралами 2 рода и двойными интегралами, докажем следующее утверждение.

Теорема 2.7.

Пусть область D , ограниченная контуром L , является правильной областью и в направлении оси OX , и в направлении оси OY .

Пусть функции $P(x, y)$ и $Q(x, y)$ непрерывны в области D и в этой области существуют и непрерывны частные производные $\frac{\partial Q}{\partial x}$ и $\frac{\partial P}{\partial y}$.

Тогда справедлива следующая формула (формула Грина):

$$\boxed{\oint_L P(x, y)dx + Q(x, y)dy = \iint_D \left\{ \frac{\partial Q}{\partial x}(x, y) - \frac{\partial P}{\partial y}(x, y) \right\} dxdy}.$$

Доказательство.

Так как область D является правильной в направлении осей OX и OY , то справедливы обе формулы:

$$\oint_L P(x, y)dx = - \iint_D \frac{\partial P}{\partial y}(x, y)dxdy \text{ и } \oint_L Q(x, y)dy = \iint_D \frac{\partial Q}{\partial x}(x, y)dxdy.$$

Складывая левые и правые части этих равенств, получим:

$$\oint_L P(x, y)dx + Q(x, y)dy = \iint_D \left\{ \frac{\partial Q}{\partial x}(x, y) - \frac{\partial P}{\partial y}(x, y) \right\} dx dy.$$

Теорема доказана.

Замечание 2.5.

Формула Грина остается справедливой и в случае, когда область D , ограниченная контуром L , не является правильной относительно оси OX или OY , но ее можно разбить на конечное число правильных областей прямыми, параллельными осям OX и OY .

Пример 2.13.

Вычислить $\oint_L y^2 dx + x^2 dy$ двумя способами:

а) непосредственно, б) по формуле Грина, если L – контур, образованный линиями $y = x$ и $y = x^2$.

Решение.

Контур, состоящий из отрезка прямой $y = x$ и дуги параболы $y = x^2$, ограничивает область, изображенную на рисунке 2.23. Линии пересекаются в точках $O(0, 0)$ и $A(1, 1)$.

а) $L = L_1 \cup L_2$, где $L_1: \begin{cases} y = x^2 \\ 0 \leq x \leq 1 \end{cases}$, $L_2: \begin{cases} y = x \\ 0 \leq x \leq 1 \end{cases}$.

$$\begin{aligned} \oint_L y^2 dx + x^2 dy &= \int_{L_1} y^2 dx + x^2 dy + \int_{L_2} y^2 dx + x^2 dy = \\ &= \int_0^1 (x^4 dx + x^2 \cdot 2x dx) + \int_1^0 (x^2 dx + x^2 dx) = \end{aligned}$$

$$= \int_0^1 (x^4 + 2x^3) dx + \int_1^0 2x^2 dx = \left(\frac{x^5}{5} + \frac{x^4}{2} \right) \Big|_0^1 + \frac{2x^3}{3} \Big|_1^0 = \frac{1}{5} + \frac{1}{2} - \frac{2}{3} = \frac{1}{30}.$$

б) $P(x, y) = y^2$, $Q(x, y) = x^2$, $\frac{\partial Q}{\partial x} = 2x$, $\frac{\partial P}{\partial y} = 2y$; $D: \begin{cases} 0 \leq x \leq 1 \\ x^2 \leq y \leq x \end{cases}$

$$\begin{aligned} \oint_L y^2 dx + x^2 dy &= \iint_D (2x - 2y) dx dy = 2 \iint_D (x - y) dx dy = 2 \int_0^1 \left(\int_{x^2}^x (x - y) dy \right) dx = \\ &= 2 \int_0^1 \left(\int_{x^2}^x x dy - \int_{x^2}^x y dy \right) dx = 2 \int_0^1 \left(x \cdot y \Big|_{x^2}^x - \frac{y^2}{2} \Big|_{x^2}^x \right) dx = 2 \int_0^1 \left(x^2 - x^3 - \frac{x^2}{2} + \frac{x^4}{2} \right) dx = \\ &= 2 \int_0^1 \left(\frac{x^2}{2} - x^3 + \frac{x^4}{2} \right) dx = 2 \left(\frac{x^3}{6} - \frac{x^4}{4} + \frac{x^5}{10} \right) \Big|_0^1 = 2 \left(\frac{1}{6} - \frac{1}{4} + \frac{1}{10} \right) = \frac{1}{30}. \end{aligned}$$

Ответ: $\frac{1}{30}$.

Из формулы Грина как следствие получаются формулы для вычисления площади фигуры, ограниченной заданным контуром.

Пусть $P(x, y) = y$, $Q(x, y) = 0$; тогда $\frac{\partial Q}{\partial x} = 0$, $\frac{\partial P}{\partial y} = 1$ и

$$\oint_L y dx = \iint_D (0 - 1) dx dy = - \iint_D dx dy = -S(D) \Rightarrow S(D) = - \oint_L y dx.$$

Пусть $P(x, y) = 0$, $Q(x, y) = x$; тогда $\frac{\partial Q}{\partial x} = 1$, $\frac{\partial P}{\partial y} = 0$ и

$$\oint_L x dy = \iint_D (1 - 0) dx dy = \iint_D dx dy = S(D) \Rightarrow S(D) = \oint_L x dy.$$

Если сложить полученные равенства, то получим: $2 \cdot S(D) = \oint_L (x dy - y dx)$.

Таким образом, имеем следующие формулы:

$$\boxed{S(D) = \oint_L x dy}, \quad \boxed{S(D) = - \oint_L y dx}, \quad \boxed{S(D) = \frac{1}{2} \cdot \oint_L (x dy - y dx)}.$$

Пример 2.14.

Найти площадь фигуры, ограниченной эллипсом:

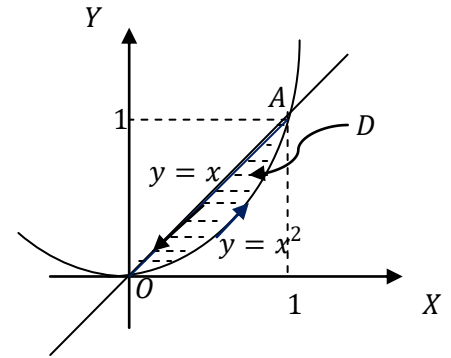


Рис. 2.23. К Примеру 2.13

$$\frac{x^2}{a^2} + \frac{y^2}{b^2} = 1 \text{ (рис. 2.24).}$$

Решение.

Контур эллипса можно задать параметрическими уравнениями:

$$\begin{cases} x = a \cdot \cos t \\ y = b \cdot \sin t \end{cases}, \quad t \in [0; 2\pi].$$

Тогда по формуле: $S(D) = \frac{1}{2} \oint_L (x dy - y dx)$ – получим: $S(D) = \frac{1}{2} \int_0^{2\pi} \{a \cdot \cos t \cdot d(b \cdot \sin t) - b \cdot \sin t \cdot d(a \cdot \cos t)\} =$
 $= \frac{a \cdot b}{2} \int_0^{2\pi} (\cos^2 t + \sin^2 t) dt = \frac{a \cdot b}{2} \int_0^{2\pi} dt = \frac{a \cdot b}{2} \cdot 2\pi = \pi ab.$

Ответ: $S_{\text{эл.}} = \pi ab.$

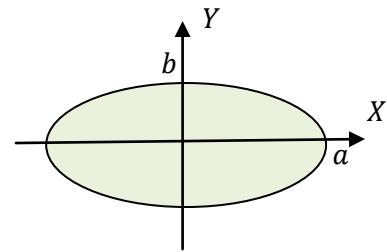


Рис. 2.24. К Примеру 2.14

2.5.3. Многосвязные области

До сих пор мы рассматривали *связные* области D , ограниченные *простым* замкнутым контуром L . Такие области будем называть *односвязными* областями (рис. 2.25).

Если связная область ограничена двумя простыми замкнутыми контурами, не пересекающимися друг с другом (один из них лежит внутри другого), то такая область называется *двусвязной* областью.

Если связная область ограничена тремя простыми замкнутыми контурами, не пересекающимися друг с другом (два из них лежат внутри третьего), то такая область называется *трехсвязной* областью (рис. 2.26) и (рис. 2.27) и т.д.

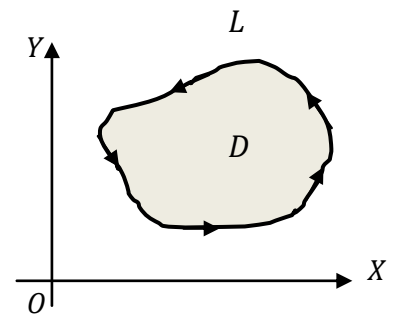


Рис. 2.25.

Односвязная область

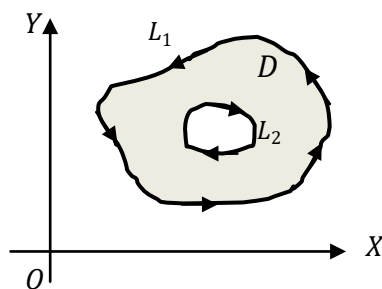


Рис. 2.26.

Двусвязная область

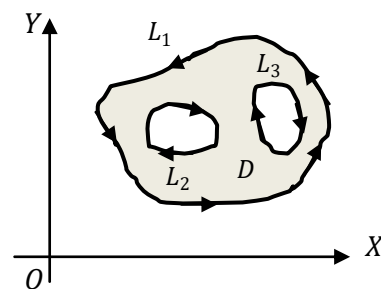


Рис. 2.27.

Трехсвязная область

Определение 2.5.

Связная область называется *n-связной* ($n \geq 2$) областью, если она ограничена n простыми замкнутыми контурами, не пересекающимися друг с другом, причем $(n - 1)$ контуров из них лежат внутри одного контура.

«Неодносвязность» области D определяется наличием «дырок» внутри области D ; причем эти «дырки» могут состоять даже из единственной точки. Например, круг с выколотым центром (рис. 2.28):

$$D = \{(x, y) \in R^2: 0 < x^2 + y^2 \leq 1\} - \text{двусвязная область.}$$

Односвязная область – это область «без дырок».

Формула Грина была получена для *односвязных* областей.

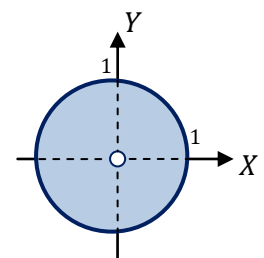


Рис. 2.28. Пример двусвязной области

Для многосвязных областей также справедлива формула Грина, но с некоторыми уточнениями.

Пусть D - n -связная область, ограниченная контурами L_1, L_2, \dots, L_n .

Введем обозначение: $L = L_1 \cup L_2 \cup \dots \cup L_n$.

Рассматривается интеграл:

$$\oint_L P(x, y)dx + Q(x, y)dy = \oint_{L_1} \{ \dots \} + \oint_{L_2} \{ \dots \} + \dots + \oint_{L_n} \{ \dots \},$$

причем направление интегрирования по каждому контуру L_k - положительное, $k = 1 \div n$.

Предполагается, что область D является правильной областью или ее можно разбить на конечное число правильных областей в направлении осей OX и OY прямыми, параллельными координатным осям.

Теорема 2.8 (формула Грина для многосвязных областей).

Пусть D - n -связная область, ограниченная контурами L_1, L_2, \dots, L_n .

Пусть функции $P(x, y)$ и $Q(x, y)$ непрерывны в области D и в этой области существуют и непрерывны частные производные $\frac{\partial Q}{\partial x}$ и $\frac{\partial P}{\partial y}$.

Тогда справедлива формула Грина:

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

где $L = L_1 \cup L_2 \cup \dots \cup L_n$.

Доказательство.

Эту формулу докажем для случая *двусвязной* области (рис. 2.29); в общем случае доказательство проводится аналогично.

Выберем на внешнем контуре L_1 точки A_1, A_2 , а на внутреннем контуре L_2 - точки B_1, B_2 . Соединим точки A_1 и B_1 , A_2 и B_2 дугами $\overline{A_1 B_1}$ и $\overline{A_2 B_2}$.

Область D разбивается на две области:

$$D = D_1 \cup D_2.$$

Область D_1 ограничена контуром $L'_1 = (A_2 n_1 A_1 B_1 n_2 B_2 A_2)$, область D_2 ограничена контуром $L'_2 = (A_1 m_1 A_2 B_2 m_2 B_1 A_1)$ (рис. 2.29).

D_1 и D_2 - *односвязные* области, поэтому к ним можно применить формулу Грина:

$$\oint_{L'_1} (Pdx + Qdy) = \iint_{D_1} \left(\frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} \right) dx dy, \quad \oint_{L'_2} (Pdx + Qdy) = \iint_{D_2} \left(\frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} \right) dx dy.$$

Применяя свойство аддитивности двойного и криволинейного интеграла, получим:

$$\begin{aligned} \iint_D \left(\frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} \right) dx dy &= \iint_{D_1} \left(\frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} \right) dx dy + \iint_{D_2} \left(\frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} \right) dx dy = \\ &= \oint_{L'_1} (Pdx + Qdy) + \oint_{L'_2} (Pdx + Qdy) = \oint_{L'_1 \cup L'_2} (Pdx + Qdy). \end{aligned}$$

Преобразуем контур $L'_1 \cup L'_2$:

$$L'_1 \cup L'_2 = L_1 \cup L_2 \cup \overline{A_1 B_1} \cup \overline{B_2 A_2} \cup \overline{B_1 A_1} \cup \overline{A_2 B_2} = L \cup \overline{A_1 B_1} \cup \overline{B_1 A_1} \cup \overline{B_2 A_2} \cup \overline{A_2 B_2}.$$

Далее используем свойства аддитивности и антисимметричности криволинейного интеграла 2 рода. Интегралы по дугам $\overline{A_1 B_1}$ и $\overline{B_1 A_1}$, а также $\overline{A_2 B_2}$ и $\overline{B_2 A_2}$ - противоположны по значению, поэтому суммы интегралов по этим дугам равны нулю.

В результате получим:

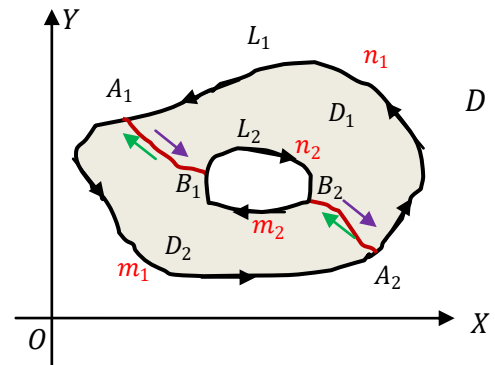


Рис. 2.29. Иллюстрация к доказательству теоремы 2.8

$$\begin{aligned} \oint_{L'_1 \cup L'_2} (Pdx + Qdy) &= \oint_L (Pdx + Qdy) + \int_{\overline{A_1 B_1}} (Pdx + Qdy) + \int_{\overline{B_1 A_1}} (Pdx + Qdy) + \\ &+ \int_{\overline{A_2 B_2}} (Pdx + Qdy) + \int_{\overline{B_2 A_2}} (Pdx + Qdy) = \oint_L (Pdx + Qdy) + \int_{\overline{A_1 B_1}} (Pdx + Qdy) - \\ &- \int_{\overline{A_1 B_1}} (Pdx + Qdy) + \int_{\overline{A_2 B_2}} (Pdx + Qdy) - \int_{\overline{A_2 B_2}} (Pdx + Qdy) = \oint_L Pdx + Qdy. \end{aligned}$$

Окончательно имеем: $\iint_D \left(\frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} \right) dx dy = \oint_L Pdx + Qdy$. Теорема доказана.

2.6. Условия независимости криволинейного интеграла от пути

Важнейшим свойством криволинейного интеграла 2 рода является так называемое свойство «независимости» интеграла от пути интегрирования. Однако оно справедливо не для всех криволинейных интегралов. Выяснению условий, при которых это свойство выполняется, и посвящен этот параграф.

2.6.1. Понятие независимости интеграла от пути

Пусть даны функции $P(x, y)$ и $Q(x, y)$, непрерывные в некоторой области $G \subset R^2$. Область G может быть ограниченной или неограниченной областью, в частности может и совпадать со всей плоскостью R^2 .

Для произвольных фиксированных точек $A, B \in G$ рассмотрим криволинейный интеграл 2 рода:

$$I(L) = \int_L P(x, y)dx + Q(x, y)dy$$

вдоль простой кривой $L \subset G$, соединяющей точки A и B .

Определение 2.6.

Если $I(L)$ вдоль любой кривой L , соединяющей точки A и B , принимает одно и то же значение, то говорят, что криволинейный интеграл 2 рода не зависит от кривой, соединяющей точки A и B (а зависит только от самих точек A и B):

$$I(L_1) = I(L_2) \quad \forall L_1, L_2 \subset G, \quad L_1 = \overline{AmB}, \quad L_2 = \overline{AnB} \quad (\text{рис. 2.30}).$$

В этом случае криволинейный интеграл 2 рода может быть записан в виде:

$$\int_L P(x, y)dx + Q(x, y)dy = \int_{\overline{AB}} P(x, y)dx + Q(x, y)dy = \int_A^B P(x, y)dx + Q(x, y)dy.$$

По форме записи это напоминает определенный интеграл, только вместо чисел a и b здесь стоят A и B - точки на плоскости.

Определение 2.7.

Криволинейный интеграл 2 рода $I(L)$ называется не зависящим от пути интегрирования в области G , если для любых точек $A, B \in G$ этот интеграл не зависит от кривой, соединяющей точки A и B .

Наряду с интегралом $\int_L P(x, y)dx + Q(x, y)dy$ рассмотрим интеграл по замкнутому контуру $\oint_L P(x, y)dx + Q(x, y)dy$.

Здесь L - означает некоторую переменную кривую, в первом случае - произвольную кривую, во втором случае - замкнутую кривую.

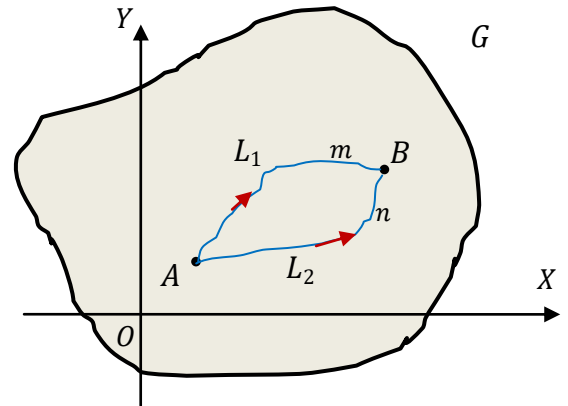


Рис. 2.30. Иллюстрация к понятию независимости интеграла от пути

Лемма 2.1.

Пусть G – произвольная область в R^2 . Тогда следующие утверждения равносильны:

- 1) Криволинейный интеграл 2 рода $\int_L P(x, y)dx + Q(x, y)dy$ не зависит от пути интегрирования в области G .
- 2) Криволинейный интеграл 2 рода $\oint_L P(x, y)dx + Q(x, y)dy$ по любому замкнутому контуру в области G равен нулю.

Доказательство.

1) Пусть $\int_L Pdx + Qdy$ не зависит от пути интегрирования в области G . Рассмотрим произвольный контур $L = (AnBmA)$ в области G (рис. 2.31).

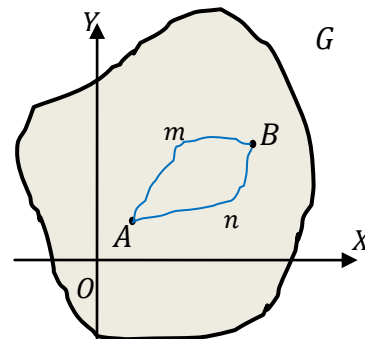


Рис. 2.31. Иллюстрация к доказательству Леммы 2.1

По свойствам аддитивности и антисимметричности имеем:

$$\begin{aligned} \oint_L Pdx + Qdy &= \int_{AnB} Pdx + Qdy + \\ &+ \int_{BmA} Pdx + Qdy = \int_{AnB} Pdx + Qdy - \int_{AmB} Pdx + Qdy. \end{aligned}$$

Так как интеграл не зависит от пути, то $\int_{AnB} Pdx + Qdy = \int_{AmB} Pdx + Qdy \Rightarrow$
 $\oint_L Pdx + Qdy = \int_{AnB} Pdx + Qdy - \int_{AmB} Pdx + Qdy = 0.$

Значит, интеграл по любому замкнутому контуру равен нулю.

2) Пусть $\oint_L P(x, y)dx + Q(x, y)dy = 0$ по любому замкнутому контуру в области G . Выбираем произвольные точки $A, B \in G$ и соединим их произвольными путями:

$$L_1 = \overline{AmB}, \quad L_2 = \overline{AnB}.$$

Надо доказать, что $\int_{L_1} Pdx + Qdy = \int_{L_2} Pdx + Qdy$.

Ограничимся рассмотрением простейшего случая, когда кривые L_1 и L_2 не пересекаются, т.е. $L_1 \cap L_2 = \emptyset$. Тогда $L = (AnBmA)$ – простой замкнутый контур и, следовательно, имеем: $\oint_L P(x, y)dx + Q(x, y)dy = 0$. Вычислим разность интегралов:

$$\begin{aligned} \int_{L_2} Pdx + Qdy - \int_{L_1} Pdx + Qdy &= \int_{AnB} Pdx + Qdy - \int_{AmB} Pdx + Qdy = \\ &= \int_{AnB} Pdx + Qdy + \int_{BmA} Pdx + Qdy = \oint_L P(x, y)dx + Q(x, y)dy = 0. \end{aligned}$$

Получаем:

$$\int_{L_2} Pdx + Qdy - \int_{L_1} Pdx + Qdy = 0, \text{ т.е. } \int_{L_1} Pdx + Qdy = \int_{L_2} Pdx + Qdy.$$

Значит, интеграл не зависит от пути интегрирования.

Лемма доказана.

2.6.2. Потенциальная вектор-функция

Введем следующее понятие.

Определение 2.8.

Вектор-функция $\vec{F}(M) = \begin{pmatrix} P(x, y) \\ Q(x, y) \end{pmatrix}$ называется *потенциальной* в области G , если существует такая функция $U(x, y)$, дифференцируемая в области G , что ее полный

дифференциал совпадает с подынтегральным выражением криволинейного интеграла:

$$dU(x, y) = P(x, y)dx + Q(x, y)dy \quad \forall M(x, y) \in G.$$

При этом функция $U(x, y)$ называется «потенциалом» вектор-функции $\vec{F}(M)$ или *первообразной* для выражения $P(x, y)dx + Q(x, y)dy$.

Очевидно, что условие $dU(x, y) = P(x, y)dx + Q(x, y)dy \quad \forall M(x, y) \in G$ - равносильно системе дифференциальных уравнений в частных производных:

$$\begin{cases} \frac{\partial U}{\partial x} = P(x, y) \\ \frac{\partial U}{\partial y} = Q(x, y) \end{cases} \quad \forall M(x, y) \in G.$$

Для выяснения условий независимости от пути криволинейного интеграла 2 рода $\int_L P(x, y)dx + Q(x, y)dy$ в области G мы в дальнейшем будем предполагать, что:

- область G - односвязная область;
- функции $P(x, y)$ и $Q(x, y)$ непрерывны в области G и в этой области существуют и непрерывны частные производные $\frac{\partial Q}{\partial x}(x, y)$ и $\frac{\partial P}{\partial y}(x, y)$.

Замечание 2.6.

Если $\vec{F}(M) = \begin{pmatrix} P(x, y) \\ Q(x, y) \end{pmatrix}$ - потенциальная вектор-функция в области G , то выполняется равенство: $\frac{\partial P}{\partial y}(x, y) = \frac{\partial Q}{\partial x}(x, y)$ для всех точек $M(x, y) \in G$.

Действительно:

$$\frac{\partial P}{\partial y}(x, y) = \frac{\partial}{\partial y}(P(x, y)) = \frac{\partial}{\partial y}\left(\frac{\partial U}{\partial x}\right) = \frac{\partial^2 U}{\partial x \partial y} = \frac{\partial^2 U}{\partial y \partial x} = \frac{\partial}{\partial x}\left(\frac{\partial U}{\partial y}\right) = \frac{\partial}{\partial x}(Q(x, y)) = \frac{\partial Q}{\partial x}(x, y).$$

Теорема 2.9.

Если криволинейный интеграл 2 рода: $\int_L P(x, y)dx + Q(x, y)dy$ - не зависит от пути интегрирования в области G , то $\vec{F}(M) = \begin{pmatrix} P(x, y) \\ Q(x, y) \end{pmatrix}$ - потенциальная вектор-функция.

Доказательство.

Надо доказать существование функции $U(x, y)$, для которой выполняются условия:

$$\begin{cases} \frac{\partial U}{\partial x} = P(x, y) \\ \frac{\partial U}{\partial y} = Q(x, y) \end{cases} \quad \forall M(x, y) \in G.$$

Зафиксируем некоторую внутреннюю точку $M_0(x_0, y_0) \in G$. Для произвольной точки $M(x, y) \in G$ и произвольной дуги $\overline{M_0M}$, целиком лежащей в области G и соединяющей точки M_0 и M (рис. 2.32), составим криволинейный интеграл 2 рода:

$$\int_{\overline{M_0M}} P(x, y)dx + Q(x, y)dy.$$

Так как этот интеграл не зависит от пути, а зависит только от точки M (при фиксированной точке M_0), то он является функцией точки $M(x, y)$, т.е. функцией двух переменных (x, y) . Введем обозначение:

$$U(x, y) = \int_{\overline{M_0M}} P(x, y)dx + Q(x, y)dy = \int_{M_0}^M P(x, y)dx + Q(x, y)dy.$$

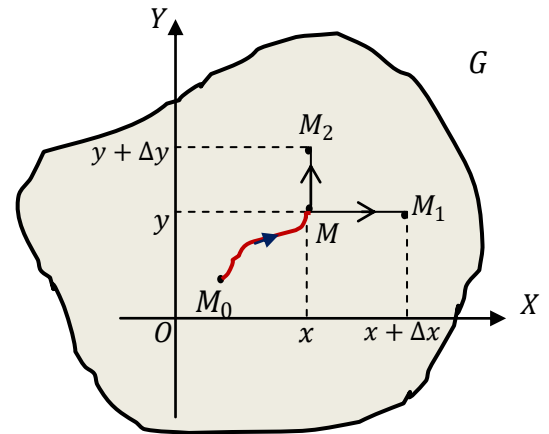


Рис. 2.32. Иллюстрация к доказательству Теоремы 2.9

Докажем, что введенная таким образом функция $U(x, y)$ является искомой функцией, т.е. для нее выполняются равенства: $\frac{\partial U}{\partial x} = P(x, y)$, $\frac{\partial U}{\partial y} = Q(x, y)$.

Для удобства обозначим переменные интегрирования x и y новыми буквами s и t :

$$U(x, y) = \int_{\overline{M_0 M}} P(s, t) ds + Q(s, t) dt = \int_{M_0}^M P(s, t) ds + Q(s, t) dt.$$

По определению частных производных имеем:

$$\frac{\partial U}{\partial x} = \lim_{\Delta x \rightarrow 0} \frac{\Delta_x U}{\Delta x}, \quad \frac{\partial U}{\partial y} = \lim_{\Delta y \rightarrow 0} \frac{\Delta_y U}{\Delta y},$$

где $\Delta_x U$, $\Delta_y U$ - частные приращения: $\Delta_x U = U(M_1) - U(M) = U(x + \Delta x, y) - U(x, y)$, $\Delta_y U = U(M_2) - U(M) = U(x, y + \Delta y) - U(x, y)$; здесь $M_1(x + \Delta x, y)$, $M_2(x, y + \Delta y)$ (рис. 2.32).

Преобразуем частное приращение $\Delta_x U$:

$$\begin{aligned} \Delta_x U &= U(M_1) - U(M) = \int_{M_0}^{M_1} P(s, t) ds + Q(s, t) dt - \int_{M_0}^M P(s, t) ds + Q(s, t) dt = \\ &= \int_{M_0}^M P(s, t) ds + Q(s, t) dt + \int_M^{M_1} P(s, t) ds + Q(s, t) dt - \int_{M_0}^M P(s, t) ds + Q(s, t) dt = \\ &= \int_M^{M_1} P(s, t) ds + Q(s, t) dt. \end{aligned}$$

Так как интеграл $\int_M^{M_1} \{P(s, t) ds + Q(s, t) dt\}$ не зависит от пути, то в качестве дуги $\overline{MM_1}$ можно взять отрезок $[MM_1] = \left\{ \begin{array}{l} t = \text{const} = y \\ x \leq s \leq x + \Delta x \end{array} \right\}$, параллельный оси OX ; тогда имеем: $dt = 0$ и $\Delta_x U = \int_M^{M_1} P(s, t) ds = \int_x^{x+\Delta x} P(s, y) ds$.

Преобразуем частное приращение $\Delta_y U$:

$$\begin{aligned} \Delta_y U &= U(M_2) - U(M) = \int_{M_0}^{M_2} P(s, t) ds + Q(s, t) dt - \int_{M_0}^M P(s, t) ds + Q(s, t) dt = \\ &= \int_{M_0}^M P(s, t) ds + Q(s, t) dt + \int_M^{M_2} P(s, t) ds + Q(s, t) dt - \int_{M_0}^M P(s, t) ds + Q(s, t) dt = \\ &= \int_M^{M_2} P(s, t) ds + Q(s, t) dt. \end{aligned}$$

Так как интеграл $\int_M^{M_2} P(s, t) ds + Q(s, t) dt$ не зависит от пути, то в качестве дуги $\overline{MM_2}$ можно взять отрезок $[MM_2] = \left\{ \begin{array}{l} s = \text{const} = x \\ y \leq t \leq y + \Delta y \end{array} \right\}$, параллельный оси OY ; тогда имеем: $ds = 0$ и $\Delta_y U = \int_M^{M_2} Q(s, t) dt = \int_y^{y+\Delta y} Q(x, t) dt$.

Таким образом, частные приращения равны следующим значениям:

$$\Delta_x U = \int_x^{x+\Delta x} P(s, y) ds, \quad \Delta_y U = \int_y^{y+\Delta y} Q(x, t) dt.$$

По теореме о среднем для определенного интеграла имеем:

$$\begin{aligned} \int_x^{x+\Delta x} P(s, y) ds &= P(s_{cp.}, y) \cdot \Delta x, \quad x \leq s_{cp.} \leq x + \Delta x; \\ \int_y^{y+\Delta y} Q(x, t) dt &= Q(x, t_{cp.}) \cdot \Delta y, \quad y \leq t_{cp.} \leq y + \Delta y. \end{aligned}$$

Из непрерывности функций $P(x, y)$ и $Q(x, y)$ получаем:

$$\begin{aligned} \frac{\partial U}{\partial x} &= \lim_{\Delta x \rightarrow 0} \frac{\Delta_x U}{\Delta x} = \lim_{\Delta x \rightarrow 0} P(s_{cp.}, y) = P(x, y), \\ \frac{\partial U}{\partial y} &= \lim_{\Delta y \rightarrow 0} \frac{\Delta_y U}{\Delta y} = \lim_{\Delta y \rightarrow 0} Q(x, t_{cp.}) = Q(x, y). \end{aligned}$$

Доказано, что $\frac{\partial U}{\partial x} = P(x, y)$, $\frac{\partial U}{\partial y} = Q(x, y)$. Следовательно, $U(x, y)$ - «потенциал»,

т.е. $\vec{F}(M)$ - потенциальная вектор-функция в области G .

Теорема доказана.

2.6.3. Условия независимости интеграла от пути

Предварительно докажем следующее утверждение.

Лемма 2.2.

Пусть выполнено равенство:

$$\frac{\partial P}{\partial y}(x, y) = \frac{\partial Q}{\partial x}(x, y) \quad \text{для } \forall M(x, y) \in G.$$

Тогда криволинейный интеграл 2 рода:

$$\oint_L P(x, y)dx + Q(x, y)dy -$$

не зависит от пути интегрирования в области G .

Доказательство.

Ввиду односвязности области G любой простой контур L в ней ограничивает некоторую область D , которая также является односвязной областью (рис. 2.33).

По формуле Грина (для односвязной области) имеем:

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

т.е. криволинейный интеграл по любому замкнутому контуру в области G равен нулю.

Согласно Лемме 2.1 это означает, что криволинейный интеграл не зависит от пути интегрирования в области G . Лемма доказана.

Теперь можно перейти к основному утверждению данного параграфа.

Теорема 2.10 (условия независимости криволинейного интеграла 2 рода от пути).

Пусть G - односвязная область, а функции $P(x, y)$ и $Q(x, y)$ непрерывны в области G и в этой области существуют и непрерывны частные производные $\frac{\partial Q}{\partial x}(x, y)$ и $\frac{\partial P}{\partial y}(x, y)$.

Тогда следующие 4 утверждения равносильны:

(α): криволинейный интеграл 2 рода $\int_L P(x, y)dx + Q(x, y)dy$ не зависит от пути интегрирования в области G .

(β): криволинейный интеграл 2 рода $\oint_L P(x, y)dx + Q(x, y)dy$ по любому замкнутому контуру в области G равен нулю.

(γ): $\vec{F}(M) = \begin{pmatrix} P(x, y) \\ Q(x, y) \end{pmatrix}$ - потенциальная вектор-функция в области G .

(δ): $\frac{\partial P}{\partial y}(x, y) = \frac{\partial Q}{\partial x}(x, y)$ для $\forall M(x, y) \in G$.

Доказательство.

Выше были доказаны утверждения: (β) \Leftrightarrow (α) - Лемма 2.1,

(α) \Rightarrow (γ) - Теорема 2.9, (γ) \Rightarrow (δ) - Замечание 2.6, (δ) \Rightarrow (α) - Лемма 2.2.

Имеем цепочку утверждений (импликаций): (α) \Rightarrow (γ) \Rightarrow (δ) \Rightarrow (α), значит (α) \Leftrightarrow (γ) \Leftrightarrow (δ). Следовательно, все эти 4 утверждения – действительно равносильны.

2.6.4. Обобщенная формула Ньютона-Лейбница

Если криволинейный интеграл 2 рода не зависит от пути интегрирования, то его значение на кривой равно разности потенциалов в конечной и начальной точках кривой:

$$\int_{AB} P(x, y)dx + Q(x, y)dy = U(B) - U(A),$$

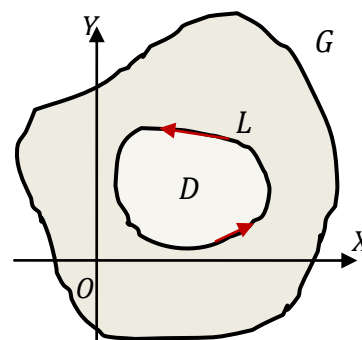


Рис. 2.33. Иллюстрация к доказательству Леммы 2.2

где $U(x, y)$ - первообразная функция подынтегрального выражения (или потенциал вектор-функции).

Действительно, пусть $L = \overline{AB}$ - гладкая кривая: $\begin{cases} x = x(t) \\ y = y(t) \end{cases}$, $t_1 \leq t \leq t_2$ и такая, что $x(t_1) = x_A$, $y(t_1) = y_A$, $x(t_2) = x_B$, $y(t_2) = y_B$. Тогда имеем:

$$\int_{\overline{AB}} P(x, y)dx + Q(x, y)dy = \int_{\overline{AB}} dU(x, y) = \int_{t_1}^{t_2} d\{U(x(t), y(t))\} = U(x(t), y(t))\Big|_{t_1}^{t_2} = U(x(t_2), y(t_2)) - U(x(t_1), y(t_1)) = U(x_B, y_B) - U(x_A, y_A) = U(B) - U(A).$$

Полученную формулу можно назвать обобщенной формулой Ньютона-Лейбница (по аналогии с известной формулой для определенного интеграла):

$$\boxed{\int_{\overline{AB}} P(x, y)dx + Q(x, y)dy = \int_{\overline{AB}} dU(x, y) = \int_A^B dU(x, y) = U(x, y)\Big|_A^B = U(B) - U(A)}.$$

Алгоритм вычисления интеграла по обобщенной формуле Ньютона-Лейбница.

Чтобы вычислить криволинейный интеграл 2 рода: $\int_{\overline{AB}} P(x, y)dx + Q(x, y)dy$ - по обобщенной формуле Ньютона-Лейбница, необходимо выполнить следующие действия.

1. Убедиться в том, что криволинейный интеграл не зависит от пути, т.е. подынтегральная функция является полным дифференциалом. Для этого следует проверить равенство:

$$\frac{\partial P}{\partial y}(x, y) = \frac{\partial Q}{\partial x}(x, y) \quad \text{для } \forall M(x, y) \in G.$$

2. Найти первообразную функцию подынтегрального выражения (потенциал вектор-функции), т.е. составить и решить систему уравнений относительно $U(x, y)$:

$$\begin{cases} \frac{\partial U}{\partial x} = P(x, y) \\ \frac{\partial U}{\partial y} = Q(x, y) \end{cases}.$$

3. Вычислить разность значений потенциала в конечной и начальной точках, т.е. применить формулу: $\int_{\overline{AB}} P(x, y)dx + Q(x, y)dy = U(B) - U(A)$.

Пример 2.15.

Вычислить $I = \int_{\overline{AB}} (3x^2 + 6xy^2)dx + (6x^2y + 4y^3)dy$, где $A(1; 2)$, $B(-1, 1)$.

Решение.

$$\begin{aligned} 1. \quad & \text{Здесь } P(x, y) = 3x^2 + 6xy^2, \quad Q(x, y) = 6x^2y + 4y^3, \\ & \frac{\partial P}{\partial y} = (3x^2 + 6xy^2)'_y = 12xy, \quad \frac{\partial Q}{\partial x} = (6x^2y + 4y^3)'_x = 12xy, \\ & \frac{\partial P}{\partial y}(x, y) = \frac{\partial Q}{\partial x}(x, y) \quad \text{для } \forall M(x, y) \in R^2. \end{aligned}$$

Следовательно, данный криволинейный интеграл 2 рода не зависит от пути.

$$2. \quad \text{Составляем систему уравнений: } \begin{cases} \frac{\partial U}{\partial x} = 3x^2 + 6xy^2 \\ \frac{\partial U}{\partial y} = 6x^2y + 4y^3 \end{cases}.$$

Выберем одно из этих уравнений для его интегрирования, например, первое уравнение:

$$U(x, y) = \int (3x^2 + 6xy^2)dx = x^3 + 3x^2y^2 + C(y).$$

Подставим найденное значение $U(x, y)$ во второе уравнение:

$$\begin{aligned} \frac{\partial}{\partial y}(x^3 + 3x^2y^2 + C(y)) &= 6x^2y + C'_y(y) = 6x^2y + 4y^3 \Rightarrow C'_y(y) = 4y^3 \Rightarrow C(y) = y^4 \\ \Rightarrow U(x, y) &= x^3 + 3x^2y^2 + y^4 - \text{первообразная функция подынтегрального выражения.} \end{aligned}$$

$$3. I = (x^3 + 3x^2y^2 + y^4)|_A^B = U(-1, 1) - U(1; 2) = 3 - 29 = -26.$$

Ответ: $I = -26$.

Понятие *потенциальной* вектор-функции легко обобщается на 3-хмерный случай. Рассмотрим криволинейный интеграл 2 рода вдоль пространственной кривой L :

$$\int_L P(x, y, z)dx + Q(x, y, z)dy + R(x, y, z)dz.$$

Определение 2.9.

Вектор-функция $\vec{F}(M) = \begin{pmatrix} P(x, y, z) \\ Q(x, y, z) \\ R(x, y, z) \end{pmatrix}$ - называется *потенциальной* в области

$G \subset R^3$, если существует дифференцируемая в области G функция $U(x, y, z)$ такая, что ее полный дифференциал равен подынтегральному выражению:

$$dU(x, y, z) = P(x, y, z)dx + Q(x, y, z)dy + R(x, y, z)dz \quad \forall M(x, y, z) \in G.$$

При этом функция $U(x, y, z)$ называется *потенциалом* вектор-функции $\vec{F}(M)$ или *первообразной* для выражения $P(x, y, z)dx + Q(x, y, z)dy + R(x, y, z)dz$.

Очевидно, что условие: $dU(x, y, z) = P(x, y, z)dx + Q(x, y, z)dy + R(x, y, z)dz$ $\forall M(x, y, z) \in G$ - равносильно системе дифференциальных уравнений в частных

$$\text{производных: } \begin{cases} \frac{\partial U}{\partial x} = P(x, y, z) \\ \frac{\partial U}{\partial y} = Q(x, y, z) \\ \frac{\partial U}{\partial z} = R(x, y, z) \end{cases}$$

Здесь также имеет место обобщенная формула Ньютона-Лейбница:

$$\begin{aligned} \int_{AB} P(x, y, z)dx + Q(x, y, z)dy + R(x, y, z)dz &= \int_{AB} dU(x, y, z) = \int_A^B dU(x, y, z) = \\ &= U(x, y, z)|_A^B = U(B) - U(A) = U(x_B, y_B, z_B) - U(x_A, y_A, z_A). \end{aligned}$$

Из этой формулы следует, что в случае потенциальной вектор-функции криволинейный интеграл 2 рода вдоль пространственной кривой также не зависит от пути, а зависит только от его начала и конца.

Общие условия независимости криволинейного интеграла 2 рода вдоль пространственной кривой будут обсуждаться далее в главе 4 «Элементы теории поля».

Пример 2.16.

Вычислить:

$$\text{а) } I = \int_{AB} xdx + 3y^2dy - 2z^3dz, \text{ где } A(2; 1; 0), B(4; -1; 2);$$

$$\text{б) } I = \int_{AB} yzdx + xzdy + xydz, \text{ где } A(4; 1; 1), B(1; 2; 3).$$

Решение.

$$\begin{aligned} \text{а) } I &= \int_{AB} xdx + 3y^2dy - 2z^3dz = \int_{AB} d\left(\frac{x^2}{2}\right) + d(y^3) - d\left(\frac{z^4}{2}\right) = \int_{AB} d\left(\frac{x^2}{2} + y^3 - \frac{z^4}{2}\right) = \\ &= \left(\frac{x^2}{2} + y^3 - \frac{z^4}{2}\right)|_A^B = (8 - 1 - 8) - (2 + 1 - 0) = -4. \end{aligned}$$

$$\text{б) } I = \int_{AB} yzdx + xzdy + xydz = \int_{AB} d(xyz) = (xyz)|_A^B = 1 \cdot 2 \cdot 3 - 4 \cdot 1 \cdot 1 = 6 - 4 = 2.$$

Ответ: а) $I = -4$; б) $I = 2$.

Приложения криволинейных интегралов 2 рода.

$$\text{Площадь плоской фигуры: } S(D) = \frac{1}{2} \oint_L (xdy - ydx).$$

Работа силы \vec{F} по перемещению материальной точки вдоль кривой L :

$$\mathcal{A} = \int_L \vec{F}(M) \cdot \vec{dr} = \int_L P(x, y)dx + Q(x, y)dy - \text{для плоской кривой};$$

$$\mathcal{A} = \int_L \vec{F}(M) \cdot \vec{dr} = \int_L P(x, y, z)dx + Q(x, y, z)dy + R(x, y, z)dz - \text{для пространственной кривой}.$$

Пример 2.17.

Найти площадь фигуры, ограниченной астроидой:

$$\begin{cases} x = a \cdot \cos^3 t \\ y = a \cdot \sin^3 t \end{cases} \quad (\text{рис. 2.34}).$$

Решение.

Вычислим площадь по формуле:

$$S = \frac{1}{2} \oint_L (x dy - y dx).$$

При обходе фигуры вдоль кривой в положительном направлении параметр t

изменяется от 0 до 2π . Следовательно, имеем:

$$\begin{aligned} S &= \frac{1}{2} \oint_L (x dy - y dx) = \frac{1}{2} \int_0^{2\pi} \{ a \cos^3 t \cdot 3a \sin^2 t \cdot \cos t + a \sin^3 t \cdot 3a \cos^2 t \cdot \sin t \} dt = \\ &= \frac{1}{2} \cdot 3a^2 \int_0^{2\pi} (\cos^4 t \cdot \sin^2 t + \sin^4 t \cdot \cos^2 t) dt = \frac{1}{2} \cdot 3a^2 \int_0^{2\pi} \cos^2 t \cdot \sin^2 t dt = \\ &= \frac{1}{2} \cdot 3a^2 \int_0^{2\pi} \frac{1}{4} \cdot \sin^2 2t dt = \frac{1}{8} \cdot 3a^2 \int_0^{2\pi} \frac{1 - \cos 4t}{2} dt = \frac{1}{16} \cdot 3a^2 \left(t - \frac{1}{4} \sin 4t \right) \Big|_0^{2\pi} = \frac{3a^2 \pi}{8}. \end{aligned}$$

Ответ: $S = \frac{3a^2 \pi}{8}$.

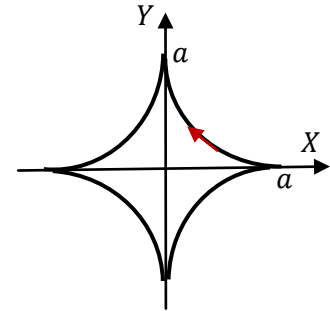


Рис. 2.34. К Примеру 2.17

Пример 2.18.

Найти работу силы $\vec{F} = 4x^6 \cdot \vec{i} + xy \cdot \vec{j}$ вдоль кривой $y = x^3$ от точки $O(0; 0)$ до точки $B(1; 1)$.

Решение.

Вычислим работу по формуле: $\mathcal{A} = \int_L \vec{F}(M) \cdot \vec{dr} = \int_L P(x, y)dx + Q(x, y)dy$.

В нашем случае получим:

$$\mathcal{A} = \int_L (4x^6 \cdot dx + xy \cdot dy) = \int_0^1 (4x^6 \cdot dx + x \cdot x^3 \cdot 3x^2 \cdot dx) = \int_0^1 7x^6 dx = x^7 \Big|_0^1 = 1.$$

Ответ: $\mathcal{A} = 1$.



Литература.

1. *Аксенов, А. П.* Математический анализ в 4 ч. Часть 4: учебник и практикум для академического бакалавриата / А. П. Аксенов. — М. : Изд-во Юрайт, 2019.
2. *Потапов, А. П.* Линейная алгебра и аналитическая геометрия. Учебник и практикум для прикладного бакалавриата / А. П. Потапов. — М. : Изд-во Юрайт, 2016.
3. *Потапов, А. П.* Математический анализ. Дифференциальное и интегральное исчисление функций одной переменной в 2-х ч. Часть 1: Учебник и практикум для академического бакалавриата / А. П. Потапов. — М. : Изд-во Юрайт, 2017.
4. *Потапов, А. П.* Математический анализ. Дифференциальное и интегральное исчисление функций одной переменной в 2-х ч. Часть 2: Учебник и практикум для академического бакалавриата / А. П. Потапов. — М. : Изд-во Юрайт, 2017.
5. *Потапов, А. П.* Математический анализ. Дифференциальное исчисление ф.н.п. Уравнения и Ряды: Учебник и практикум для академического бакалавриата / А. П. Потапов. — М. : Изд-во Юрайт, 2019.

