

Лекция 8. Несобственные интегралы. Геометрические приложения интегралов

Ранее рассматривались интегралы $\int_a^b f(x) dx$ с конечными пределами a, b и от ограниченных функций $f(x)$. Если хотя бы одно из этих условий нарушается, то указанный интеграл будет *несобственным*. Такие интегралы часто встречаются в приложениях, поэтому перейдем к их изучению.

8.1. Несобственные интегралы

Сначала рассмотрим интегралы с бесконечными пределами.

Определение 8.1. Пусть функция $f(x)$ интегрируема на любом отрезке $[a, N] \subset [a, +\infty)$. Тогда если существует конечный предел $\lim_{N \rightarrow +\infty} \int_a^N f(x) dx = I$, то говорят, что интеграл $\int_a^{+\infty} f(x) dx$ *сходится*. При этом пишут $\int_a^{+\infty} f(x) dx = I$. Если же указанный предел не существует или равен бесконечности, то говорят, что интеграл $\int_a^{+\infty} f(x) dx$ *расходится*.

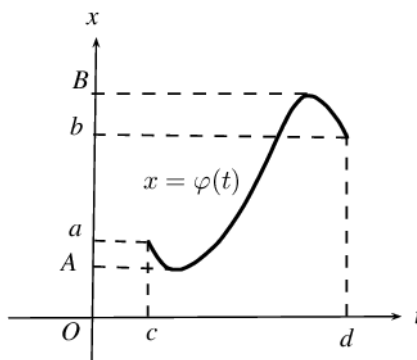


Рис. 8.1

Аналогично определяются интегралы:

$$\int_{-\infty}^b f(x) dx = \lim_{N \rightarrow +\infty} \int_{-N}^b f(x) dx;$$

$$\int_{-\infty}^{+\infty} f(x) dx =$$

$$= \lim_{N \rightarrow +\infty} \int_{-N}^c f(x) dx + \lim_{M \rightarrow +\infty} \int_c^M f(x) dx$$

(здесь c — произвольная конечная точка).

Эти интегралы называют *несобственными интегралами первого рода*. Их геометрический смысл ясен из рис. 7.1, где площадь $S = \int_a^{+\infty} f(x) dx$. Теперь рассмотрим интегралы от неограниченных функций.

Определение 8.2. Если функция $f(x)$ не ограничена в окрестности точки $x = b$ (ее называют *особой точкой*) и является интегрируемой на любом отрезке $[a, b - \varepsilon] \subset [a, b)$, то по определению полагают $\int_a^b f(x) dx = \lim_{\varepsilon \rightarrow +0} \int_a^{b-\varepsilon} f(x) dx$. Если этот предел существует и конечен, то говорят, что интеграл $\int_a^b f(x) dx$ *второго рода* сходится. В противном случае он называется расходящимся. Аналогичный смысл имеют интегралы (второго рода)

$$\int_a^b f(x) dx = \lim_{\varepsilon \rightarrow +0} \int_{a+\varepsilon}^b f(x) dx, \int_a^b f(x) dx = \int_a^c f(x) dx + \int_c^b f(x) dx,$$

где в первом случае точка $x = a$ является особой, а во втором случае точка $c \in (a, b)$ является особой. Поскольку заменой переменной $t = \frac{1}{b-x}$ интеграл второго рода $\int_a^b f(x) dx$ ($x = b$ — особая точка) сводится к интегралу первого рода, то будем изучать только интегралы с бесконечным верхним пределом. Сначала покажем, что *эталонный интеграл* ($a > 0$)

$$\int_a^{+\infty} \frac{dx}{x^\alpha} = \begin{cases} \text{сходится при } \alpha > 1, \\ \text{расходится при } \alpha \leq 1. \end{cases}$$

Действительно, имеем

$$\int_a^N \frac{dx}{x^\alpha} = \begin{cases} \ln x \Big|_{x=a}^{x=N} = \ln N - \ln a, \alpha = 1, \\ \frac{x^{-\alpha+1}}{-\alpha+1} \Big|_{x=a}^{x=N} = \frac{N^{-\alpha+1}}{-\alpha+1} - \frac{a^{-\alpha+1}}{-\alpha+1}, \alpha \neq 1. \end{cases}$$

Переходя здесь к пределу при $N \rightarrow +\infty$, получаем наше утверждение. С помощью эталонного интеграла можно исследовать сходимость других несобственных интегралов.

Теорема сравнения 1. Пусть функции $f(x)$ и $g(x)$ интегрируемы на произвольном отрезке $[a, N] \subset [a, +\infty)$ и имеют место неравенства $0 \leq f(x) \leq g(x) (\forall x \in [a, +\infty))$. Тогда если сходится интеграл $\int_a^{+\infty} g(x) dx$, то и сходится интеграл $\int_a^{+\infty} f(x) dx$. Если же интеграл $\int_a^{+\infty} f(x) dx$ расходится, то и расходится интеграл $\int_a^{+\infty} g(x) dx$.

Доказательство основано на теореме о пределе монотонной функции: если функция $p(x)$ не убывает на промежутке $[a, +\infty)$ и ограничена сверху (т. е. $\exists M = \text{const}: p(x) \leq M (\forall x \in [a, +\infty))$), то она имеет конечный предел $\lim_{x \rightarrow \infty} p(x) = P$.

Пусть интеграл $\int_a^{+\infty} g(x) dx$ сходится. Тогда существует предел $\lim_{N \rightarrow \infty} \int_a^N g(x) dx = I$, и поэтому функция $\phi(N) = \int_a^N g(x) dx$ ограничена при $N \in [a, +\infty): -M \leq \phi(N) \leq M \quad \forall N \in [a, +\infty) (M = \text{const})$. Из неравенства $f(x) \leq g(x)$ получаем неравенство $f(x) \leq M \quad \forall N \in [a, +\infty)$, т. е. функция $\psi(N) = \int_a^N f(x) dx$ ограничена сверху. Эта функция не убывает, т.е. $\psi(N_1) \leq \psi(N_2)$ при $N_1 < N_2$. Действительно, в силу неотрицательности функции $f(x)$ имеем

$$\psi(N_2) = \int_a^{N_1} f(x) dx + \underbrace{\int_{N_1}^{N_2} f(x) dx}_{\geq 0} \geq \int_a^{N_1} f(x) dx = \psi(N_1) (\forall N_2 > N_1),$$

поэтому применима теорема о пределе монотонной функции, и значит, существует конечный предел $\lim_{N \rightarrow \infty} \psi(N) \equiv \lim_{N \rightarrow \infty} \int_a^N f(x) dx = I_1$, т. е. интеграл $\int_a^{+\infty} f(x) dx$ сходится.

Если же интеграл $\int_a^{+\infty} f(x) dx$ расходится, то в силу неотрицательности функции $f(x)$ будем иметь $\lim_{N \rightarrow \infty} \int_a^N f(x) dx = +\infty$. Переходя к пределу при $N \rightarrow +\infty$ в неравенстве $\int_a^N f(x) dx \leq \int_a^N g(x) dx$, получаем, что $\lim_{N \rightarrow \infty} \int_a^N g(x) dx = +\infty$, т. е. интеграл $\int_a^{+\infty} g(x) dx$ также расходится. Теорема доказана.

Теорема сравнения 2. Пусть функции $f(x)$ и $g(x)$ положительны и интегрируемы на произвольном отрезке $[a, N] \subset [a, +\infty)$. Пусть, кроме того, существует предел $\lim_{x \rightarrow +\infty} \frac{f(x)}{g(x)} = K \neq 0$. Тогда интегралы $\int_a^{+\infty} f(x) dx$ и $\int_a^{+\infty} g(x) dx$ сходятся или расходятся одновременно.

Замечание 7.1. При применении этих теорем часто используется эквивалентность бесконечно малых функций (см. теорему 1.6).

Например, интеграл $\int_1^{+\infty} \frac{\sin \frac{1}{x}}{3+x\sqrt{x}} dx$ сходится, так как $\frac{\sin \frac{1}{x}}{3+x\sqrt{x}} \sim \frac{\frac{1}{x}}{x\sqrt{x}} = \frac{1}{x^{5/2}}$ и интеграл $\int_1^{+\infty} \frac{dx}{x^{5/2}}$ сходится ($\alpha = 5/2 > 1$; см. эталонный интеграл и теорему сравнения 2).

Отметим, что теоремы сравнения верны лишь для неотрицательных подынтегральных функций. Если эти функции не являются знакопостоянными,

то вводят понятие абсолютной сходимости: говорят, что интеграл $\int_a^{+\infty} f(x)dx$ *сходится абсолютно*, если сходится интеграл $\int_a^{+\infty} |f(x)|dx$. Если последний интеграл расходится, а сам интеграл $\int_a^{+\infty} f(x)dx$ сходится, то его называют *условно сходящимся интегралом*.

Нетрудно показать, что *из сходимости интеграла $\int_a^{+\infty} |f(x)|dx$ вытекает обычная сходимость интеграла $\int_a^{+\infty} f(x)dx$* .

Обратное, вообще говоря, неверно. Можно показать, например, что интеграл $\int_1^{+\infty} \frac{\sin x}{x} dx$ сходится, а интеграл $\int_1^{+\infty} \left| \frac{\sin x}{x} \right| dx$ расходится. Тем не менее, при исследовании сходимости интегралов от знакопеременных функций изучают сначала их абсолютную сходимость (здесь можно применить теоремы сравнения), а затем — условную сходимость.

Например, рассмотрим интеграл $\int_2^{+\infty} \frac{\sin x}{x \ln^2 x} dx$. Здесь подынтегральная функция изменяет знак на полуинтервале $[2, +\infty)$, поэтому применить к нему теоремы сравнения нельзя. Рассмотрим «модульный» интеграл $I = \int_2^{+\infty} \left| \frac{\sin x}{x \ln^2 x} \right| dx$.

Здесь подынтегральная функция неотрицательна, и поэтому к этому интегралу можно применить теорему сравнения 1:

$$\left| \frac{\sin x}{x \ln^2 x} \right| \leq \frac{1}{x \ln^2 x} (\forall x \in [2, +\infty)).$$

Так как интеграл $\int_2^{+\infty} \frac{dx}{x \ln^2 x} = \int_2^{+\infty} \frac{d(\ln x)}{\ln^2 x} = -\frac{1}{\ln x} \Big|_{x=2}^{x=+\infty} = \frac{1}{\ln 2} < \infty$ сходится, то и интеграл

I также сходится, а, значит, исходный интеграл $\int_2^{+\infty} \frac{\sin x}{x \ln^2 x} dx$ сходится абсолютно.

7.2. Вычисление площадей плоских фигур

Из геометрического смысла определенного интеграла вытекает следующее утверждение.

Теорема 7.1. *Если фигура D задана неравенствами $a \leq x \leq b, f_1(x) \leq y \leq f_2(x)$, где функции $f_1(x), f_2(x)$ непрерывны на отрезке $[a, b]$ (рис. 7.2), то площадь этой фигуры вычисляется по формуле*

$$S_D = \int_a^b [f_2(x) - f_1(x)] dx.$$

Если фигура ограничена линиями $y = f(x), y = 0 (a \leq x \leq b)$, причем функция $f(x)$ знакопеременна и непрерывна на отрезке $[a, b]$, то её площадь равна $\int_a^b |f(x)| dx$.

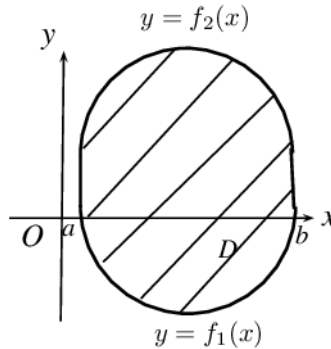


Рис. 7.2

Действительно, фигуру D можно перенести параллельно оси Oy вверх и тогда она будет сверху и снизу ограничена линиями

$$y = f_2(x) + C, y = f_1(x) + C \left(C > \left| \min_{x \in [a, b]} f_1(x) \right| \right),$$

расположенными выше оси Ox . Поэтому площадь фигуры D будет равна разности площадей криволинейных трапеций с верхними границами $y = f_2(x) + C, y = f_1(x) + C$ соответственно:

$$S_D = \int_a^b (f_2(x) + C) dx - \int_a^b (f_1(x) + C) dx = \int_a^b [f_2(x) - f_1(x)] dx.$$

Переходя к вычислению площади в полярных координатах, напомним, что любая точка $M(x, y)$ на плоскости вполне однозначно определяется своим полярным радиусом $|\overline{OM}| = \rho$ и полярным углом¹ $\theta = (\overline{OM}, \overline{Ox}), 0 \leq \theta < 2\pi$ (считаем, что началу координат O соответствует радиус $\rho = 0$ и любой фиксированный полярный угол $\theta \in [0, 2\pi)$). Поэтому любую кривую на плоскости можно задать уравнением $\rho = \rho(\theta), \alpha \leq \theta \leq \beta$. Переход от декартовых координат точки $M(x, y)$ к полярным осуществляется формулами $x = \rho \cos \theta, y = \rho \sin \theta$.

Теорема 7.2. Пусть фигура D задана в полярных координатах неравенствами $0 \leq \rho \leq \rho(\theta), \alpha \leq \theta \leq \beta$ (рис.7.3а), причем функция $\rho = \rho(\theta)$ непрерывна на отрезке $[\alpha, \beta]$. Тогда площадь этой фигуры вычисляется по формуле

$$S_D = \frac{1}{2} \int_{\alpha}^{\beta} \rho^2(\theta) d\theta.$$

¹ Считаем, что углы заданы в радианной мере.

Если фигура описывается неравенствами $\rho_1(\theta) \leq \rho \leq \rho_2(\theta), \alpha \leq \theta \leq \beta$, причем функции $\rho_1(\theta), \rho_2(\theta)$ непрерывны на отрезке $[\alpha, \beta]$, то её площадь вычисляется по формуле

$$S_D = \frac{1}{2} \int_{\alpha}^{\beta} [\rho_2^2(\theta) - \rho_1^2(\theta)] d\theta.$$

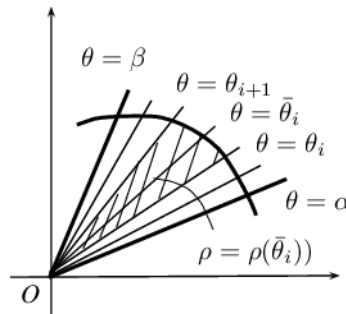


Рис. 7.3а

Доказательство. Произведем разбиение $(\Delta): \alpha = \theta_0 < \theta_1 < \dots < \theta_n = \beta$ отрезка $[\alpha, \beta]$ на частичные отрезки $[\theta_i, \theta_{i+1}]$ (рис. 7.3а) и обозначим $\lambda = \max_{i=0, n-1} \Delta\theta_i = \max_{i=0, n-1} (\theta_{i+1} - \theta_i)$. Возьмем произвольно $\bar{\theta}_i \in [\theta_i, \theta_{i+1}]$. Величина $\frac{1}{2} \rho^2(\bar{\theta}_i) \Delta\theta_i$ равна площади кругового сектора радиуса $\rho(\bar{\theta}_i)$ с дугой, равной $\Delta\theta_i$, а площадь всей фигуры D приближенно равна $S_D \approx \sum_{i=0}^{n-1} \frac{1}{2} \rho^2(\bar{\theta}_i) \Delta\theta_i$. Это равенство будет тем точнее, чем мельче разбиение (Δ) , и при $\lambda \rightarrow 0$ оно становится точным, т. е.

$$S_D = \lim_{\lambda \rightarrow 0} \sum_{i=0}^{n-1} \frac{1}{2} \rho^2(\bar{\theta}_i) \Delta\theta_i = \frac{1}{2} \int_{\alpha}^{\beta} \rho^2(\theta) d\theta.$$

При этом указанный интеграл существует, так как функция $\rho = \rho(\theta)$ непрерывна на отрезке $[\alpha, \beta]$. Теорема доказана.

Площади фигур с замкнутой границей удобно вычислять, пользуясь заданием границы уравнениями в параметрической форме.

Теорема 7.3. Пусть фигура D имеет границу Γ , заданную параметрически уравнениями

$$x = x(t), y = y(t), \alpha \leq t \leq \beta,$$

причем при возрастании параметра t от α к β обход границы Γ совершается так, что сама область D остается слева от наблюдателя. Если при этом функции $x'(t), y(t)$ непрерывны на отрезке $[\alpha, \beta]$, то площадь этой фигуры вычисляется по формуле

$$S_D = -\int_{\alpha}^{\beta} y(t)x'(t)dt \equiv -\int_{\alpha}^{\beta} ydx|_{x=x(t),y=y(t)}$$

(здесь $t = \alpha$ — начало обхода, $t = \beta$ — конец обхода границы Γ).

7.3. Вычисление длины дуги

Пусть на плоскости Oxy задана некоторая незамкнутая кривая Γ (первый слева рис. 7.4). Произведем разбиение (Δ) :

$$M_0\widehat{M}_n = \bigcup_{i=1}^{n-1} M_i\widehat{M}_{i+1}$$

этой дуги на частичные дуги $M_i\widehat{M}_{i+1}$, в каждую из которых впишем хорду M_iM_{i+1} . Тогда получим ломанную $M_0M_1\dots M_n$, вписанную в дугу Γ . Пусть $\Delta s_i = |M_iM_{i+1}|$ — длина хорды M_iM_{i+1} .

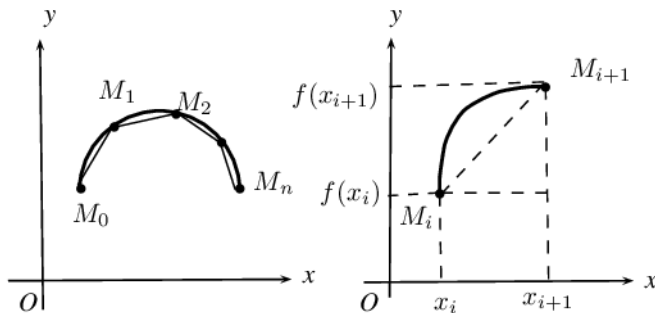


Рис. 7.4

Определение 7.3. За длину дуги l кривой Γ принимают предел², к которому стремится периметр ломанной, вписанной в эту дугу, при стремлении длины максимального звена этой ломанной к нулю, т. е. $l = \lim_{\max \Delta s_i \rightarrow 0} \sum_{i=0}^{n-1} \Delta s_i$. Если

кривая Γ замкнутая, то разбивают ее двумя несовпадающими точками на две незамкнутые кривые Γ_1 и Γ_2 ($\Gamma = \Gamma_1 \cup \Gamma_2$) и тогда дл. $\Gamma =$ дл. $\Gamma_1 +$ дл. Γ_2 .

Теорема 7.4. Если дуга Γ задана уравнением $y = f(x), a \leq x \leq b$, где функция $f(x)$ непрерывно дифференцируема на отрезке $[a, b]$, то ее длина вычисляется по формуле

$$l = \int_a^b \sqrt{1 + (f'(x))^2} dx. (7.1)$$

Доказательство. Произведем разбиение (Δ) дуги Γ на частичные дуги $M_i\widehat{M}_{i+1}$. Это разбиение порождает разбиение

² Если этот предел существует и конечен, то дуга l называется *спрямляемой*.

$$a = x_0 < x_1 < \dots < x_n = b$$

отрезка $[a, b]$ на частичные отрезки $[x_i, x_{i+1}]$. По определению 7.3 имеем $l = \lim_{\max \Delta s_i \rightarrow 0} \sum_{i=0}^{n-1} \Delta s_i$. Длина хорды $M_i M_{i+1}$ равна (см. второй слева рис. 7.4) величине

$$\begin{aligned} \Delta s_i &= \sqrt{\Delta x_i^2 + \Delta y_i^2} = \sqrt{\Delta x_i^2 + (f(x_{i+1}) - f(x_i))^2} = \\ &= \sqrt{1 + \left(\frac{f(x_{i+1}) - f(x_i)}{\Delta x_i} \right)^2} \Delta x_i = \sqrt{1 + \left(\frac{f(x_{i+1}) - f(x_i)}{x_{i+1} - x_i} \right)^2} \Delta x_i. \end{aligned}$$

По теореме Лагранжа существует точка $c_i \in (x_i, x_{i+1})$ такая, что

$$f(x_{i+1}) - f(x_i) = f'(c_i)(x_{i+1} - x_i)$$

поэтому $\Delta s_i = \sqrt{1 + (f'(c_i))^2} \Delta x_i$. Учитывая это, получаем, что

$$\begin{aligned} l &= \lim_{\max \Delta s_i \rightarrow 0} \sum_{i=0}^{n-1} \Delta s_i = \lim_{\max \Delta x_i \rightarrow 0} \sum_{i=0}^{n-1} \sqrt{1 + (f'(c_i))^2} \Delta x_i = \\ &= \int_a^b \sqrt{1 + (f'(x))^2} dx. \end{aligned}$$

Теорема доказана.

Замечание 7.2. Величина $dl = \sqrt{1 + (f'(x))^2} dx$ называется *дифференциалом дуги* $y = f(x), a \leq x \leq b$. Учитывая, что $f'(x)dx = dy$, её можно записать в виде $dl = \sqrt{dx^2 + dy^2}$. Мы получили теорему Пифагора для криволинейного треугольника с катетами dx, dy и «гипотенузой» dl . Теперь формулу (7.1) для вычисления длины дуги можно записать кратко так: $l = \int_a^b dl$. Эта форма записи длины дуги особенно удобна, если дуга Γ задана параметрически или в полярной форме. Из нее можно получить следующие утверждения.

Теорема 7.5. Если дуга Γ задана параметрически уравнениями $x = x(t), y = y(t), t \in [\alpha, \beta]$, где функции $x(t), y(t)$ непрерывно-дифференцируемы на отрезке $[\alpha, \beta]$, то её длина вычисляется по формуле

$$l = \int_{\alpha}^{\beta} \sqrt{\dot{x}^2(t) + \dot{y}^2(t)} dt.$$

Если дуга Γ задана в полярных координатах уравнением $\rho = \rho(\theta), \varphi_1 \leq \theta \leq \varphi_2$, где функция $\rho(\theta)$ непрерывно-дифференцируема на отрезке $[\varphi_1, \varphi_2]$, то её длина вычисляется по формуле

$$l = \int_{\varphi_1}^{\varphi_2} \sqrt{\rho^2(\theta) + \rho'^2(\theta)} d\theta.$$

Действительно, если Γ задана в параметрической форме, то

$$dl = \sqrt{dx^2 + dy^2} = \sqrt{\dot{x}^2(t) dt^2 + \dot{y}^2(t) dt^2} = \sqrt{\dot{x}^2(t) + \dot{y}^2(t)} dt \Rightarrow$$

$$\Rightarrow l = \int_a^b \sqrt{\dot{x}^2(t) + \dot{y}^2(t)} dt.$$

Рекомендуем получить формулу длины дуги в полярных координатах самостоятельно.

Например, если дуга Γ задана уравнением $\rho = 2 \cos \theta, 0 \leq \theta \leq \pi/6$, то её длина равна

$$l = \int_0^{\pi/6} \sqrt{4 \cos^2 \theta + 4 \sin^2 \theta} d\theta = 2 \cdot \frac{\pi}{6} = \frac{\pi}{3}.$$

7.4. Вычисление объёмов тел

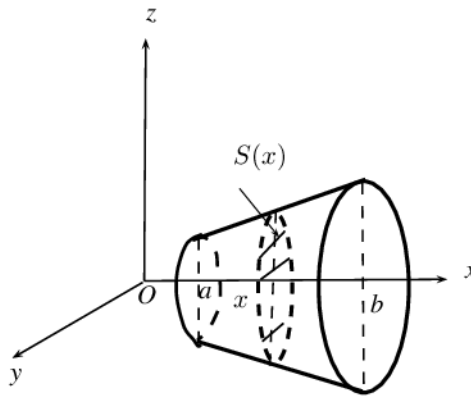


Рис. 7.5

Теорема 7.6. Пусть тело W заключено между плоскостями $x=a$ и $x=b$, а $S=S(x)$ — площадь его поперечного сечения плоскостью $x=const$ (рис. 7.5). Если функция $S(x)$ непрерывна на отрезке $[a,b]$, то объём тела вычисляется по формуле

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

Доказательство. Произведем разбиение (5.1) отрезка $[a,b]$ на частичные отрезки $[x_i, x_{i+1}]$ и обозначим $\lambda = \max_{i=0, n-1} \Delta x_i = \max_{i=0, n-1} (x_{i+1} - x_i)$ — диаметр разбиения (5.1). Плоскости $x=x_i$ разобьют тело W на тела W_i , которые можно приближенно считать прямыми круговыми цилиндрами высотой $h = \Delta x_i$ и основаниями — кругами площади $S = S(\bar{x}_i)$, где \bar{x}_i — произвольная фиксированная точка отрезка $[x_i, x_{i+1}]$, $S(\bar{x}_i)$ — площадь поперечного сечения плоскостью $x = \bar{x}_i$. Объём тела W приближенно равен сумме объёмов тел W_i , т. е. $V \approx \sum_{i=0}^{n-1} V_i = \sum_{i=0}^{n-1} S(\bar{x}_i) \Delta x_i$. Это равенство будет тем точнее, чем мельче разбиение (5.1), и при $\lambda \rightarrow 0$ оно становится точным, т. е.

$$V = \lim_{\lambda \rightarrow 0} \sum_{i=0}^{n-1} S(\bar{x}_i) \Delta x_i = \int_a^b S(x) dx.$$

Теорема доказана.

Замечание 7.3. Если тело W получено вращением криволинейной трапеции

$$D = \{0 \leq y \leq f(x), a \leq x \leq b\}$$

вокруг оси Ox , то объём этого тела вычисляется по формуле

$$V = \pi \int_a^b f^2(x) dx.$$

Действительно, в этом случае поперечное сечение является кругом радиуса $R = f(x)$, поэтому $S(x) = \pi \cdot f^2(x)$. Аналогично вычисляется объём тела, полученного вращением вокруг оси Oy криволинейной трапеции $D = \{0 \leq x \leq g(y), c \leq y \leq d\}$: $V = \pi \int_c^d g^2(y) dy$ (конечно, в выписанных формулах для V предполагается, что функции $f(x)$ и $g(y)$ непрерывны на соответствующих отрезках).

7.5. Задачи с решениями ³

Задача 7.1. Найти площадь фигуры, ограниченной кривыми $y = x^2$ и $y = \sqrt{x}$.

Рис. 7.5

Решение. Сначала определим точки пересечения двух кривых (рис. 7.5).

$$x^2 = \sqrt{x}, \Rightarrow x^2 - \sqrt{x} = 0,$$

$$\Rightarrow \sqrt{x} \left(x^{\frac{3}{2}} - 1 \right) = 0, \Rightarrow x_1 = 0, x_2 = 1.$$

Таким образом, данные кривые пересекаются в точках $(0,0)$ и $(1,1)$. Следовательно, площадь фигуры равна

$$S = \int_0^1 (\sqrt{x} - x^2) dx = \left(\frac{x^{\frac{1}{2}+1}}{\frac{1}{2}+1} - \frac{x^3}{3} \right) \Bigg|_0^1 = \frac{1}{3} (2\sqrt{x^3} - x^3) \Bigg|_0^1 = \frac{1}{3}.$$

Задача 7.2. Найти площадь фигуры, ограниченную графиками функций $y = 2x - x^2$ и $x + y = 0$.

³ Задачи взяты с сайта Math24.ru.

Рис. 7.6

Решение. Найдем координаты точек пересечения кривых (рис. 7.6).

$$2x - x^2 = -x, \Rightarrow x^2 - 3x = 0,$$

$$\Rightarrow x(x-3) = 0, \Rightarrow x_1 = 0, x_2 = 3.$$

Данная область ограничивается сверху параболой $y = 2x - x^2$, а снизу — прямой линией $y = -x$. Следовательно, площадь этой области равна

$$\begin{aligned} S &= \int_0^3 [2x - x^2 - (-x)] dx = \int_0^3 (2x - x^2 + x) dx = \left(x^2 - \frac{x^3}{3} + \frac{x^2}{2} \right) \Big|_0^3 = \\ &= \left(\frac{3x^2}{2} - \frac{x^3}{3} \right) \Big|_0^3 = \frac{27}{2} - \frac{27}{3} = \frac{9}{2}. \end{aligned}$$

Задача 7.3. Найти площадь треугольника с вершинами в точках $(0,0)$, $(2,6)$ и $(7,1)$.

Решение. Найдем сначала уравнение стороны OA (рис. 7.7).

$$\frac{x - x_O}{x_A - x_O} = \frac{y - y_O}{y_A - y_O}, \Rightarrow \frac{x - 0}{2 - 0} = \frac{y - 0}{6 - 0},$$

$$\Rightarrow \frac{x}{2} = \frac{y}{6}, \Rightarrow y = 3x.$$

Аналогично, получим уравнение стороны OB .

$$\frac{x - x_O}{x_B - x_O} = \frac{y - y_O}{y_B - y_O}, \Rightarrow \frac{x - 0}{7 - 0} = \frac{y - 0}{1 - 0}, \Rightarrow \frac{x}{7} = \frac{y}{1}, \Rightarrow y = \frac{x}{7}.$$

Наконец, найдем уравнение третьей стороны AB .

$$\frac{x - x_B}{x_A - x_B} = \frac{y - y_B}{y_A - y_B}, \Rightarrow \frac{x - 2}{7 - 2} =$$

$$= \frac{y - 6}{1 - 6}, \Rightarrow \frac{x - 2}{5} = \frac{y - 6}{-5}, \Rightarrow y = 8 - x.$$

Как видно из рис. 7.7, площадь треугольника равна сумме двух интегралов:

$$S = I_1 + I_2 = \int_0^2 \left(3x - \frac{x}{7} \right) dx + \int_2^7 \left(8 - x - \frac{x}{7} \right) dx =$$

$$= \left(\frac{10x^2}{7} \right) \Big|_0^2 + \left(8x - \frac{4x^2}{7} \right) \Big|_2^7 =$$

$$= \frac{10 \cdot 4}{7} + \left(56 - \frac{4 \cdot 49}{7} \right) - \left(16 - \frac{4 \cdot 4}{7} \right) = 20.$$

Рис. 7.7

Задача 7.4. Вычислить площадь эллипса $\frac{x^2}{a^2} + \frac{y^2}{b^2} = 1$.

Решение. В силу симметрии (см. рисунок 6), достаточно вычислить площадь полуэллипса, расположенного выше оси Ox , и затем результат умножить на 2. Площадь полуэллипса равна

$$S_{\frac{1}{2}} = \int_{-a}^a \sqrt{b^2 \left(1 - \frac{x^2}{a^2}\right)} dx = \frac{b}{a} \int_{-a}^a \sqrt{a^2 - x^2} dx.$$

Для вычисления данного интеграла используем тригонометрическую подстановку $x = a \sin t$, $dx = a \cos t dt$. Уточним пределы интегрирования. Если $x = -a$, то $\sin t = -1$ и $t = -\frac{\pi}{2}$. Если $x = a$, то $\sin t = 1$ и $t = \frac{\pi}{2}$. Таким образом, мы получаем

$$\begin{aligned} S_{\frac{1}{2}} &= \frac{b}{a} \int_{-a}^a \sqrt{a^2 - x^2} dx = \frac{b}{a} \int_{-\frac{\pi}{2}}^{\frac{\pi}{2}} \sqrt{a^2 - a^2 \sin^2 t} a \cos t dt = \\ &= ab \int_{-\frac{\pi}{2}}^{\frac{\pi}{2}} \cos^2 t dt = ab \int_{-\frac{\pi}{2}}^{\frac{\pi}{2}} \frac{1 + \cos 2t}{2} dt = \\ &= \frac{ab}{2} \int_{-\frac{\pi}{2}}^{\frac{\pi}{2}} (1 + \cos 2t) dt = \frac{ab}{2} \left(t + \frac{\sin 2t}{2} \right) \Big|_{-\frac{\pi}{2}}^{\frac{\pi}{2}} = \\ &= \frac{ab}{2} \left[\frac{\pi}{2} + \frac{\sin \pi}{2} - \left(-\frac{\pi}{2} \right) - \frac{\sin(-\pi)}{2} \right] = \frac{\pi ab}{2}. \end{aligned}$$

Следовательно, полная площадь эллипса равна πab .

Задача 7.5. Определить, при каких значениях k интеграл

$$\int_1^{\infty} \frac{dx}{x^k} \quad (k > 0, k \neq 1)$$

сходится.

Решение. Используя определение несобственного интеграла, можно записать

$$\int_1^{\infty} \frac{dx}{x^k} = \lim_{n \rightarrow \infty} \int_1^n \frac{dx}{x^k} = \lim_{n \rightarrow \infty} \int_1^n x^{-k} dx = \lim_{n \rightarrow \infty} \left(\frac{x^{-k+1}}{-k+1} \right) \Big|_1^n =$$

$$= \frac{1}{1-k} \cdot \lim_{n \rightarrow \infty} (x^{-k+1}) \Big|_1^n =$$

$$= \frac{1}{1-k} \cdot \lim_{n \rightarrow \infty} (n^{-k+1} - 1^{-k+1}) = \frac{1}{k-1} \cdot \lim_{n \rightarrow \infty} (1 - n^{1-k}).$$

Из этого выражения видно, что существует 2 случая:

если $0 < k < 1$, то $n^{1-k} \rightarrow \infty$ при $n \rightarrow \infty$ и интеграл расходится;

если $k > 1$, то $n^{1-k} = \frac{1}{n^{k-1}} \rightarrow 0$ при $n \rightarrow \infty$ и интеграл сходится.

Задача 7.6. Вычислить интеграл $\int_0^{\infty} \frac{dx}{x^2 + 16}$.

Решение.

$$\int_0^{\infty} \frac{dx}{x^2 + 16} = \lim_{n \rightarrow \infty} \int_0^n \frac{dx}{x^2 + 16} =$$

$$= \lim_{n \rightarrow \infty} \int_0^n \frac{dx}{x^2 + 4^2} = \lim_{n \rightarrow \infty} \left(\frac{1}{4} \frac{x}{4} \right) \Big|_0^n = \frac{1}{4} \lim_{n \rightarrow \infty} \left(\frac{n}{4} - \frac{0}{4} \right) =$$

$$= \frac{1}{4} \lim_{n \rightarrow \infty} \left(\frac{n}{4} - 0 \right) = \frac{1}{4} \cdot \frac{\pi}{2} = \frac{\pi}{8}.$$

Следовательно, данный интеграл сходится.

Задача 7.7. Определить, сходится или расходится несобственный интеграл

$$\int_1^{\infty} \frac{dx}{x^2 e^x} ?$$

Решение. Заметим, что $\frac{1}{x^2 e^x} \leq \frac{1}{x^2}$ для всех $x \geq 1$. Поскольку интеграл $\int_1^{\infty} \frac{dx}{x^2}$

сходится (смотрите задачу 7.5), то искомый интеграл $\int_1^{\infty} \frac{dx}{x^2 e^x}$ также сходится по

теореме сравнения 1.

Задача 7.8. Вычислить интеграл $\int_{-2}^2 \frac{dx}{x^3}$.

Решение. Подынтегральная функция терпит разрыв в точке $x=0$. Поэтому, представим данный интеграл как сумму следующих двух интегралов:

$$\int_{-2}^2 \frac{dx}{x^3} = \int_{-2}^0 \frac{dx}{x^3} + \int_0^2 \frac{dx}{x^3}.$$

По определению несобственного интеграла получаем

$$\int_{-2}^2 \frac{dx}{x^3} = \int_{-2}^0 \frac{dx}{x^3} + \int_0^2 \frac{dx}{x^3} = \lim_{\tau \rightarrow 0^+} \int_{-2}^{-\tau} \frac{dx}{x^3} + \lim_{\tau \rightarrow 0^+} \int_{\tau}^2 \frac{dx}{x^3}.$$

Исследуем первый интеграл.

$$\begin{aligned} \lim_{\tau \rightarrow 0+} \int_{-2}^{-\tau} \frac{dx}{x^3} &= \lim_{\tau \rightarrow 0+} \left(\frac{x^{-2}}{-2} \right) \Big|_{-2}^{-\tau} = -\frac{1}{2} \lim_{\tau \rightarrow 0+} \left(\frac{1}{x^2} \right) \Big|_{-2}^{-\tau} = \\ &= -\frac{1}{2} \lim_{\tau \rightarrow 0+} \left[\frac{1}{(-\tau)^2} - \frac{1}{(-2)^2} \right] = -\frac{1}{2} \lim_{\tau \rightarrow 0+} \left(\frac{1}{\tau^2} + \frac{1}{8} \right) = \infty. \end{aligned}$$

Поскольку он расходится, то исходный интеграл также расходится.

Задача 7.9. Определить, сходится или расходится несобственный интеграл

$$\int_{-\infty}^{\infty} \frac{dx}{x^2 + 2x + 8} ?$$

Решение. Запишем интеграл в виде следующей суммы:

$$I = \int_{-\infty}^0 \frac{dx}{x^2 + 2x + 8} + \int_0^{\infty} \frac{dx}{x^2 + 2x + 8}.$$

Используя определение несобственного интеграла, получаем

$$\begin{aligned} &\lim_{M \rightarrow -\infty} \int_M^0 \frac{dx}{(x+1)^2 + 7} + \lim_{N \rightarrow \infty} \int_0^N \frac{dx}{(x+1)^2 + 7} = \\ &\lim_{M \rightarrow -\infty} \left(\frac{1}{\sqrt{7}} \operatorname{arctg} \frac{x+1}{\sqrt{7}} \right) \Big|_M^0 + \lim_{N \rightarrow \infty} \left(\frac{1}{\sqrt{7}} \operatorname{arctg} \frac{x+1}{\sqrt{7}} \right) \Big|_0^N = \\ &= \frac{1}{\sqrt{7}} \left(\operatorname{arctg} \frac{1}{\sqrt{7}} - \lim_{M \rightarrow -\infty} \operatorname{arctg} \frac{M+1}{\sqrt{7}} \right) + \\ &+ \frac{1}{\sqrt{7}} \left(\lim_{N \rightarrow \infty} \operatorname{arctg} \frac{N+1}{\sqrt{7}} - \operatorname{arctg} \frac{1}{\sqrt{7}} \right) = \\ &= \frac{1}{\sqrt{7}} \operatorname{arctg} \frac{1}{\sqrt{7}} - \frac{1}{\sqrt{7}} \cdot \left(-\frac{\pi}{2} \right) + \frac{1}{\sqrt{7}} \cdot \frac{\pi}{2} - \frac{1}{\sqrt{7}} \operatorname{arctg} \frac{1}{\sqrt{7}} = \\ &= \frac{1}{\sqrt{7}} \cdot \frac{\pi}{2} + \frac{1}{\sqrt{7}} \cdot \frac{\pi}{2} = \frac{\pi}{\sqrt{7}}. \end{aligned}$$

Как видно, оба предела существуют и конечны. Следовательно, искомый интеграл сходится.

Задача 7.10. Определить, сходится или расходится несобственный интеграл $\int_1^{\infty} \frac{\sin x}{\sqrt{x^3}} dx$?

Решение. Запишем очевидное неравенство для модулей:

$$\left| \frac{\sin x}{\sqrt{x^3}} \right| \leq \left| \frac{1}{\sqrt{x^3}} \right| = \frac{1}{x^{\frac{3}{2}}}.$$

Легко показать, что интеграл $\int_1^{\infty} \frac{1}{\sqrt{x^3}} dx$ сходится (смотрите также задачу 7.5).

Действительно,

$$\begin{aligned} \int_1^{\infty} \left| \frac{1}{\sqrt{x^3}} \right| dx &= \int_1^{\infty} \frac{dx}{\sqrt{x^3}} = \int_1^{\infty} \frac{dx}{x^{\frac{3}{2}}} = \\ &= \int_1^{\infty} x^{-\frac{3}{2}} dx = \lim_{n \rightarrow \infty} \int_1^n x^{-\frac{3}{2}} dx = \lim_{n \rightarrow \infty} \left(\frac{x^{-\frac{3}{2}+1}}{-\frac{3}{2}+1} \right) \Bigg|_1^n = \\ &= -2 \lim_{n \rightarrow \infty} \left(\frac{1}{\sqrt{n}} - 1 \right) = -2(0-1) = 2. \end{aligned}$$

Следовательно, делаем вывод, что интеграл $\int_1^{\infty} \left| \frac{\sin x}{\sqrt{x^3}} \right| dx$ сходится по теореме сравнения 1. Тогда искомым интеграл $\int_1^{\infty} \frac{\sin x}{\sqrt{x^3}} dx$ также сходится (причем абсолютно).

Задача 7.11. Определить, сходится или расходится несобственный интеграл $\int_0^4 \frac{dx}{(x-2)^3}$?

Решение. В данном интеграле подынтегральная функция имеет разрыв при $x = 2$. Поэтому, рассмотрим следующих два несобственных интеграла:

$$\int_0^4 \frac{dx}{(x-2)^3} = \int_0^2 \frac{dx}{(x-2)^3} + \int_2^4 \frac{dx}{(x-2)^3}.$$

По определению получаем

$$\int_0^2 \frac{dx}{(x-2)^3} + \int_2^4 \frac{dx}{(x-2)^3} = \lim_{\tau \rightarrow 0^+} \int_0^{2-\tau} \frac{dx}{(x-2)^3} + \lim_{\tau \rightarrow 0^+} \int_{2+\tau}^4 \frac{dx}{(x-2)^3}.$$

Найдем первый интеграл.

$$\begin{aligned} \lim_{\tau \rightarrow 0^+} \int_0^{2-\tau} \frac{dx}{(x-2)^3} &= \lim_{\tau \rightarrow 0^+} \int_0^{2-\tau} (x-2)^{-3} d(x-2) = \\ &= \lim_{\tau \rightarrow 0^+} \left[\frac{(x-2)^{-3+1}}{-3+1} \right]_0^{2-\tau} = -\frac{1}{2} \lim_{\tau \rightarrow 0^+} \left[\frac{1}{(x-2)^2} \right]_0^{2-\tau} = \\ &= -\frac{1}{2} \lim_{\tau \rightarrow 0^+} \left[\frac{1}{(2-\tau-2)^2} - \frac{1}{(0-2)^2} \right] = -\frac{1}{2} \lim_{\tau \rightarrow 0^+} \left(\frac{1}{\tau^2} - \frac{1}{4} \right) = -\infty. \end{aligned}$$

Поскольку этот интеграл расходится, то искомый интеграл $\int_0^4 \frac{dx}{(x-2)^3}$ также расходится.

Задача 7.12. Определить, при каких значениях k интеграл

$$\int_0^1 \frac{dx}{x^k} \quad (k > 0, k \neq 1)$$

сходится.

Решение. Подынтегральное выражение имеет разрыв в точке $x = 0$, поэтому мы запишем интеграл в виде

$$\begin{aligned} \int_0^1 \frac{dx}{x^k} &= \lim_{\tau \rightarrow 0^+} \int_{\tau}^1 \frac{dx}{x^k} = \lim_{\tau \rightarrow 0^+} \int_{\tau}^1 x^{-k} dx = \lim_{\tau \rightarrow 0^+} \left(\frac{x^{-k+1}}{-k+1} \right) \Big|_{\tau}^1 = \\ &= \frac{1}{1-k} \cdot \lim_{\tau \rightarrow 0^+} \left(x^{-k+1} \right) \Big|_{\tau}^1 = \frac{1}{1-k} \cdot \lim_{\tau \rightarrow 0^+} \left(1^{-k+1} - \tau^{-k+1} \right) = \\ &= \frac{1}{1-k} \cdot \lim_{\tau \rightarrow 0^+} \left(1 - \tau^{1-k} \right). \end{aligned}$$

Как видно из полученного выражения, возможны 2 случая:

если $0 < k < 1$, то $\lim_{\tau \rightarrow 0^+} \tau^{1-k} = 0$ и интеграл сходится;

если $k > 1$, то $\lim_{\tau \rightarrow 0^+} \tau^{1-k} = \lim_{\tau \rightarrow 0^+} \frac{1}{\tau^{k-1}} = \infty$ и интеграл расходится.

Задача 7.13. Найти длину дуги линии $y = \ln x$ от $x_1 = \sqrt{3}$ до $x_2 = \sqrt{8}$.

Решение.

$$L = \int_{\sqrt{3}}^{\sqrt{8}} \sqrt{1+(y')^2} dx = \int_{\sqrt{3}}^{\sqrt{8}} \sqrt{1+\frac{1}{x^2}} dx = \int_{\sqrt{3}}^{\sqrt{8}} \frac{\sqrt{x^2+1}}{x} dx = \left[\begin{array}{l} t = \sqrt{x^2+1}; x = \sqrt{t^2-1}; dx = \frac{tdt}{\sqrt{t^2-1}}, \\ x \quad \sqrt{3} \quad \sqrt{8} \\ t \quad 2 \quad 3 \end{array} \right] = \int_2^3 \frac{t^2 dt}{t^2-1} = \int_2^3 \left(1 + \frac{1}{t^2-1} \right) dt$$

Ответ. $1 + \frac{1}{2} \ln \frac{3}{2}$.

Задача 7.14. Найти длину дуги линии $y = \ln(1-x^2)$ от $x_1 = 0$ до $x_2 = \frac{1}{2}$

Решение.

$$L = \int_0^{1/2} \sqrt{1+(y')^2} dx = \int_0^{1/2} \sqrt{1+\frac{4x^2}{(1-x^2)^2}} dx = \int_0^{1/2} \sqrt{\frac{(1+x^2)^2}{(1-x^2)^2}} dx =$$

$$= \int_0^{1/2} \frac{1+x^2}{1-x^2} dx = \int_0^{1/2} \left(-1 - \frac{2}{x^2-1} \right) = \left(-x - \ln \left| \frac{x-1}{x+1} \right| \right) \Big|_0^{1/2} = \ln 3 - \frac{1}{2}.$$

Ответ. $\ln 3 - \frac{1}{2}$.

Задача 7.15. Найти объём тела вращения одной арки синусоиды вокруг оси Ox .

Решение. В условиях нашей задачи $y = \sin x, a = 0, b = \pi$, поэтому

$$\begin{aligned} V_x &= \pi \int_0^\pi \sin^2 x dx = \left\{ \sin^2 x = \frac{1 - \cos 2x}{2} \right\} = \\ &= \pi \int_0^\pi \frac{1 - \cos 2x}{2} dx = \frac{\pi}{2} \left(\int_0^\pi dx - \int_0^\pi \cos 2x dx \right) = \\ &= \frac{\pi}{2} \left(x - \frac{1}{2} \sin 2x \right) \Big|_0^\pi = \frac{\pi}{2} \left(\left(\pi - \frac{1}{2} \sin 2\pi \right) - \left(0 - \frac{1}{2} \sin 0 \right) \right) = \\ &= \frac{\pi}{2} \cdot \pi = \frac{\pi^2}{2}. \end{aligned}$$

Контрольные вопросы

1. Как определяются несобственные интегралы первого и второго рода?
2. Как формулируются теоремы сравнения для несобственных интегралов с бесконечным верхним пределом?
3. Какие интегралы называются абсолютно сходящимися? В чем их отличие от условно сходящихся интегралов?
4. Как исследуются несобственные интегралы от знакопеременных функций?
5. Что принимается за длину дуги? Как вычисляется длина дуги в декартовых координатах и в случае параметрического ее задания?
6. Как вычисляется площадь фигуры в декартовых и полярных координатах?
7. Какими формулами пользуются при вычислении объемов тел?

Рекомендуем также решить задачи на приложения определённого интеграла в типовом расчете «Интегрирование».