## кафедра «Математическое моделирование» проф. П. Л. Иванков

## Интегралы и дифференциальные уравнения

## конспект лекций

для студентов 1-го курса 2-го семестра специальностей РЛ1,2,3,6, БМТ1,2

## Лекции 12-13

Вычисление объемов тел по площадям поперечных сечений и объемов тел вращения. Вычисление длины дуги кривой и площади поверхности вращения. Метод Симпсона приближенного вычисления определенного интеграла.

Определенные интегралы можно применять и для вычисления объемов. Пусть тело M (рис. 1) заключено между плоскостями x=a и x=b, и пусть для каждой точки  $x \in [a,b]$  известна площадь S(x) фигуры, получающейся в сечении тела M плоскостью, перпендикулярной оси абсцисс и проходящей через указанную точку. Предположим далее, что проекции двух сечений тела M такими плоскостями на плоскость OYZ лежат одна в другой (во всяком случае, для сечений, отвечающих достаточно близким плоскостям). Разобьем отрезок [a,b] на части точками

$$a = x_0 < x_1 < \dots < x_n = b.$$
 (\*)

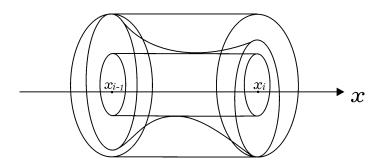


Рис. 1

Тогда объем  $V_i$  части  $M_i$  тела, расположенной между плоскостями  $x=x_{i-1}$  и  $x=x_i$  в силу сделанного выше предположения о проекциях сечений тела M при достаточно малом диаметре разбиения (\*) удовлетворяет неравенству

$$S(\eta_i)\Delta x_i \leqslant V_i \leqslant S(\xi_i)\Delta x_i$$

где  $S(\eta_i)$  и  $S(\xi_i)$  — соответственно минимальное и максимальное значение функции S(x) на отрезке  $[x_{i-1},x_i]$ ; здесь мы предполагаем дополнительно, что S(x) непрерывна на [a,b].

Геометрический смысл величин  $S(\eta_i)\Delta x_i$  и  $S(\xi_i)\Delta x_i$  очевиден - это объемы прямых

круговых цилиндров, один из которых содержится в части  $M_i$  тела M, а другой содержит внутри себя эту часть. Переходя в этом неравенстве к пределу при  $max_i\Delta x_i \to 0$ , получим неравенство

$$V=\int\limits_a^b S(x)dx\;, \qquad$$
где  $V=\sum\limits_{i=1}^n V_i\;-\;\;$  объем тела  $M.$ 

Если тело M получено вращением графика непрерывной функции y=f(x) ,  $a\leqslant x\leqslant b$ , то, очевидно,

$$S(x) = \pi f^2(x),$$

и мы получаем такую формулу для вычисления объема тела вращения:

$$V + \pi \int_{a}^{b} f^{2}(x)dx.$$

Пример. Найти объем эллипсоида

$$\frac{x^2}{a^2} + \frac{y^2}{b^2} + \frac{z^2}{c^2} = 1.$$

Рассматриваемое тело расположено между плоскостями  $x=\pm a$ . В сечении этого тела плоскостью, проходящей через точку  $x\in (-a,a)$  перпендикулярно оси абсцисс, имеем эллипс

$$\frac{y^2}{b^2(1-\frac{x^2}{a^2})} + \frac{z^2}{c^2(1-\frac{x^2}{a^2})} = 1.$$

Площадь сечения S(x) равна

$$S(x) = \pi bc \left(1 - \frac{x^2}{a^2}\right) = \frac{\pi bc}{a^2} (a^2 - x^2).$$

Заметим, что это равенство справедливо и при  $x=\pm a$ . Отсюда для искомого объема V получаем:

$$V = 2 \int_{0}^{a} S(x) dx = \frac{2\pi bc}{a^{2}} \int_{0}^{a} (a^{2} - x^{2}) dx = \frac{2\pi bc}{a^{2}} \left( a^{2}x - \frac{x^{3}}{3} \right) \Big|_{0}^{a} = \frac{4}{3}\pi abc.$$

Рассмотрим вопрос о вычислении длины дуги кривой. В начальном курсе анализа было установлено, что непрерывно дифференцируемая плоская кривая  $\Gamma$ , заданная уравнениями

$$x = x(t), \quad y = y(x), \quad a \leqslant t \leqslant b$$

спрямляема, и производная S'(t) переменной длины дуги вычисляется по формуле:

$$S'(t) = \sqrt{(x'(t))^2 + (y'(t))^2}.$$

Т.к. одной из первообразных функции из правой части этого равенства является

$$F(t) = \int_{a}^{t} \sqrt{(x'(\tau))^{2} + (y'(\tau))^{2}} d\tau,$$

то отсюда, поскольку F(a) = 0, следует равенство

$$S(t) = \int_{a}^{t} \sqrt{(x'(\tau))^{2} + (y'(\tau))^{2}} d\tau.$$

Поэтому для длины всей кривой имеем формулу

$$l(\Gamma) = \int_{a}^{b} \sqrt{(x'(t))^2 + (y'(t))^2} dt.$$

Если кривая Г задана явно уравнением

$$y = y(x), \quad a \leqslant x \leqslant b,$$

то, беря x в качестве параметра, получаем такую формулу

$$l(\Gamma) = \int_{a}^{b} \sqrt{1 + (y'(x))^2} dx.$$

Пусть кривая  $\Gamma$  задана в полярных координатах:

$$r = r(\varphi), \quad \alpha \leqslant \varphi \leqslant \beta.$$

Тогда

$$x = r(\varphi)\cos\varphi, \quad y = r(\varphi)\sin\varphi, \quad \alpha \leqslant \varphi \leqslant \beta;$$

$$\sqrt{(x'(\varphi))^2 + (y'(\varphi))^2} = \sqrt{(r'(\varphi)\cos\varphi - r(\varphi)\sin\varphi)^2 + (r'(\varphi)\sin\varphi + r(\varphi)\cos\varphi)^2} =$$

$$= \sqrt{(r'(\varphi))^2 + r^2(\varphi)}.$$

Поэтому

$$l(\Gamma) = \int_{0}^{\beta} \sqrt{(r'(\varphi))^2 + r^2(\varphi)} d\varphi.$$

Отметим еще формулу

$$l(\Gamma) = \int_{a}^{b} \sqrt{(x'(t))^{2} + (y'(t))^{2} + (z'(t))^{2}} dt$$

для длины пространственной кривой  $\Gamma$ , заданной уравнениями

$$x = x(t), \quad y = y(t), \quad z = z(t), \qquad a \leqslant t \leqslant b.$$

$$x = \cos t$$
,  $y = \sin t$ ,  $z = \operatorname{ch} t$ ,  $0 \leqslant t \leqslant 1$ .

Тогда

$$l(\Gamma) = \int_{0}^{1} \sqrt{\sin^{2} t + \cos^{2} t + \sinh^{2} t} dt = \int_{0}^{1} \sqrt{1 + \sinh^{2} t} dt =$$

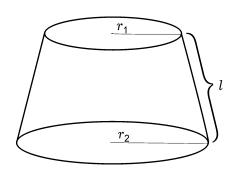


Рис. 2

$$= \int_{0}^{1} \operatorname{ch} t dt = \operatorname{sh} t \Big|_{0}^{1} = \operatorname{sh} 1 = \frac{e^{2} - 1}{2e}.$$

Рассмотрим понятие площади поверхности вращения (рис. 2).

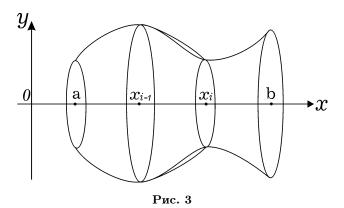
Из курса элементарной стереометрии известно, что площадь боковой поверхности усеченного конуса равна

$$2\pi \frac{r_1 + r_2}{2} \cdot l.$$

Пусть плоская кривая  $\Gamma$  задана в виде графика непрерывно дифференцируемой неотрицательной функции

$$y = y(x), \qquad a \leqslant x \leqslant b,$$

и пусть поверхность S получена вращением этой кривой вокруг оси OX (рис. 3).



Рассмотрим разбиение au

$$a = x_0 < x_1 < \dots < x_n = b$$
 отрезка  $[a, b]$ ,

построим ломаную с вершинами в точках  $(x_i, y(x_i)), i = 0, 1, ..., n$ , вписанную в кривую  $\Gamma$ , и рассмотрим поверхность S', полученную вращентем этой ломанной вокруг оси OX.

Эта поверхность является объединением боковых поверхнеостей усеченных конусов, и ее площадь

$$\mu S' = \sum_{i=1}^{n} 2\pi \frac{y(x_{i-1}) + y(x_i)}{2} \sqrt{(x_i - x_{i-1})^2 + (y(x_i) - y(x_{i-1}))^2}.$$

Площадью  $\mu S$  поверхности S, полученной вращением кривой  $\Gamma$  вокруг оси OX, называется предел площадей  $\mu S'$  при  $\lambda(\tau) = max_i \Delta x_i \to 0$ . Для вычисления этого

предела преобразуем указанное выше выражение для  $\mu S'$ , используя уже известный прием с применением теоремы Лагранжа:

$$\mu S' = 2\pi \sum_{i=1}^{n} \frac{y(x_{i-1}) + y(x_i)}{2} \sqrt{1 + (y'(\xi_i))^2} \Delta x_i = 2\pi \sum_{i=1}^{n} y(\xi_i) \sqrt{1 + (y'(\xi_i))^2} \Delta x_i + 2\pi \sum_{i=1}^{n} \left( \frac{y(x_{i-1}) + y(x_i)}{2} - y(\xi_i) \right) \cdot \sqrt{1 + (y'(\xi_i))^2} \Delta x_i.$$
 (\*)

При  $\lambda(\tau) \to 0$  первая сумма, очевидно, стремится к интегралу

$$2\pi \int_{a}^{b} y(x)\sqrt{1+(y'(x))^2}dx.$$

Второе слагаемое при указанном предельном переходе стремится к нулю. Чтобы доказать это, заметим сначала, что y'(x) в силу непрерывности ограничена на отрезке [a,b]:

$$|y'(x)| \leqslant M$$
 для любого  $x \in [a, b]$ .

Поэтому

$$\left| \frac{y(x_{i-1}) + y(x_i)}{2} - y(\xi_i) \right| \leqslant \frac{|y(x_{i-1}) - y(\xi_i)| + |y(x_i) - y(\xi_i)|}{2} =$$

$$= \frac{|y'(\eta_i)(\xi_i - x_{i-1})| + |y'(\xi_i)(x_i - \xi_i)|}{2} \leqslant M\Delta x_i.$$

Пользуясь этой оценкой, получаем

$$\left| \sum_{i=1}^{n} \left( \frac{y(x_{i-1}) + y(x_i)}{2} - y(\xi_i) \right) \sqrt{1 + (y'(\xi_i))^2} \Delta x_i \right| \leqslant \sum_{i=1}^{n} M \sqrt{1 + M^2} \Delta x_i^2 \leqslant \sum_{i=1}^{n} M \sqrt{1 + M^2} \Delta x_i^2$$

$$\leqslant \lambda(\tau)M\sqrt{1+M^2}\sum_{i=1}^n \Delta x_i = \lambda(\tau)M\sqrt{1+M^2}(b-a) \to 0$$
 при  $\lambda(\tau) \to 0$ .

Поэтому в (\*) вторая сумма стремится к нулю при  $\lambda(\tau) \to 0$  и для площади поверхности вращения имеем формулу

$$\mu S = 2\pi \int_{a}^{b} y(x) \cdot \sqrt{1 + (y'(x))^2} dx.$$

Заметим, что если в этой формуле заменить под знаком интеграла y(x) на |y(x)|, то условие неотрицательности функции y(x) можно отбросить.

 $\it Пример.$  Площадь поверхности вытянутого эллипсоида вращения. Такой эллипсоид получается при вращении вокруг оси  $\it OX$  эллипса

$$\frac{x^2}{a^2} + \frac{y^2}{b^2} = 1, \qquad a > b.$$

Имеем

$$y^2 = b^2 - \frac{b^2}{a^2}x^2$$
,  $y \cdot y' = -\frac{b^2}{a^2}x$ ,

$$y\sqrt{1+y'^2} = \sqrt{y^2+(yy')^2} = \sqrt{b^2-\frac{b^2}{a^2}x^2+\frac{b^4}{a^4}x^2} = \frac{b}{a}\sqrt{a^2-\frac{a^2-b^2}{a^2}x^2}.$$

Отношение  $\frac{a^2-b^2}{a^2}=\varepsilon^2$ , где  $\varepsilon$  — эксцентриситет эллипса, поэтому, учитывая симметричность рассматриваемой поверхности, для искомой площади  $\mu S$  получаем такое выражение (которое преобразовываем с помощью замены  $x=\frac{t}{\varepsilon}$ ):

$$\mu S = 4\pi \frac{b}{a} \int_{0}^{a} \sqrt{a^2 - \varepsilon^2 x^2} \, dx = 4\pi \frac{b}{a\varepsilon} \int_{0}^{a\varepsilon} \sqrt{a^2 - t^2} dt.$$

Используя найденную ранее первообразную

$$\int \sqrt{a^2 - t^2} \, dt = \frac{t}{2} \sqrt{a^2 - t^2} + \frac{a^2}{2} \arcsin \frac{t}{a} + C,$$

получаем отсюда:

$$\mu S = 4\pi \frac{b}{a\varepsilon} \left( \frac{t}{2} \sqrt{a^2 - t^2} + \frac{a^2}{2} \arcsin \frac{t}{a} \right) \Big|_0^{a\varepsilon} = 4\pi \frac{b}{a\varepsilon} \left( \frac{a\varepsilon}{2} \sqrt{a^2 - a^2 \varepsilon^2} + \frac{a^2}{2} \arcsin \varepsilon \right).$$

Т.к.  $a^2 - a^2 \varepsilon^2 = a^2 - a^2 \frac{a^2 - b^2}{a}^2 = b^2$ , то окончательно имеем

$$\mu S = 4\pi \frac{b}{a\varepsilon} \left( \frac{ab\varepsilon}{2} + \frac{a^2}{2} \arcsin \varepsilon \right) = 2\pi b \left( b + \frac{a}{\varepsilon} \arcsin \varepsilon \right).$$

Рассмотрим теперь формулу Симпсона, позволяющую находить приближенные значения определенных интегралов. Формулы для приближенных значений интегралов называются квадратурными формулами.

Пусть на отрезке [a,b] задана функция f(x). Возьмем разбиение этого отрезка точками

$$x_i = a + \frac{b-a}{n}i, \qquad i = 0, 1, ..., n,$$

на n равных частей и выберем точки

$$\xi_i = \frac{x_i + x_{i-1}}{2} = a + \frac{b-a}{n} \left( i - \frac{1}{2} \right),$$

являющиеся серединами отрезков разбиения.

На каждом отрезке  $[x_{i-1}, x_i]$  заменим приближенно интеграл  $\int\limits_{x_{i-1}}^{x_i} f(x) dx$  интегралом

$$\int_{x_{i-1}}^{x_i} (Ax^2 + Bx + C)dx \tag{*}$$

от квадратичной функции, график которой проходит через точки

$$(x_{i-1}, f(x_{i-1})), (\xi_i, f(\xi_i)), (x_i, f(x_i)).$$

Непосредственное нахождение коэффициентов A, B, C связано с громоздкими вычислениями, которых можно избежать, например, следующим образом. В интеграле (\*) сделаем замену переменной  $x = t + \xi_i$ . Тогда получим интеграл

$$\int_{-\eta}^{\eta} \left( \tilde{A}t^2 + \tilde{B}t + \tilde{C} \right) dt, \qquad \text{где} \quad \eta = \frac{1}{2} \Delta x_i,$$

$$\tilde{A}t^2 + \tilde{B}t + \tilde{C} = A(t + \xi_i)^2 + B(t + \xi_i) + C.$$

Подставляя в последнее равенство вместо t последовательно числа  $-\eta,\ 0,\ \eta,$  получаем такую систему уравнений для нахождения коэффициентов  $\tilde{A},\ \tilde{B}$  и  $\tilde{C}$  :

$$\begin{cases} \tilde{A}\eta^2 - \tilde{B}\eta + \tilde{C} = f(x_{i-1}) \\ \tilde{C} = f(\xi_i) \\ \tilde{A}\eta^2 + \tilde{B}\eta + \tilde{C} = f(x_i). \end{cases}$$

Используя специфику этой системы, легко находим, что

$$\tilde{A} = \frac{f(x_{i-1}) + f(x_i) - 2f(\xi_i)}{2\eta^2},$$

$$\tilde{B} = \frac{f(x_i) - f(x_{i-1})}{2n}, \quad \tilde{C} = f(\xi_i).$$

Поэтому последний интеграл равен

$$\left(\tilde{A}\frac{t^3}{3} + \tilde{B}\frac{t^2}{2} + \tilde{C}t\right)\Big|_{-\eta}^{\eta} = 2 \cdot \frac{f(x_{i-1}) + f(x_i) - 2f(\xi_i)}{2\eta^2} \cdot \frac{\eta^3}{3} + 2f(\xi_i)\eta =$$

$$= \frac{f(x_{i-1}) + f(x_i) + 4f(\xi_i)}{3} \cdot \eta = \frac{f(x_{i-1}) + f(x_i) + 4f(\xi_i)}{6} \Delta x_i.$$

Таково же и значение интеграла (\*), из которого вычисленный интеграл был получен заменой переменной. Для исходного интеграла  $\int\limits_a^b f(x)dx$  получаем теперь такую приближенную формулу:

$$\begin{split} \int\limits_a^b f(x)dx &\approx \frac{\Delta x_i}{6} \sum_{i=1}^n (f(x_{i-1}) + f(x_i) + 4f(\xi_i)) = \\ &= \frac{b-a}{6n} \left( f(a) + f(b) + 2 \sum_{i=1}^{n-1} f(x_i) + 4 \sum_{i=1}^n f(\xi_i) \right), \end{split}$$
 которой  $x_i = a + \frac{b-a}{n}i, \quad i=1,...,n-1, \quad \xi_i = a + \frac{b-a}{n} \left( i - \frac{1}{2} \right), \quad i=1,...,n. \end{split}$ 

Полученная приближенная формула называется формулой Симпсона. Можно доказать, что если f(x) четырежды непрерывно дифференцируема на отрезке [a,b], и  $|f^{(4)}(x)| \leq M$  для всех x из этого отрезка, то абсолютная погрешность формулы Симпсона оценивается сверху величиной

$$\frac{1}{2880} \cdot \frac{M(b-a)^5}{n^4}.$$