

## § 2. Решение уравнения Бесселя. Функции Бесселя

Запишем уравнение Бесселя в виде:

$$y'' + \frac{1}{x} y' + \left(1 - \frac{v^2}{x^2}\right) y = 0 \quad (12)$$

и будем искать его решение в форме ряда:

$$y = x^s \sum_{k=0}^{\infty} a_k x^k = \sum_{k=0}^{\infty} a_k x^{k+s}. \quad (13)$$

Первая и вторая производные этого ряда запишутся так:

$$y' = \sum_{k=0}^{\infty} a_k (k+s) x^{k+s-1}, \quad (13')$$

$$y'' = \sum_{k=0}^{\infty} a_k (k+s)(k+s-1) x^{k+s-2}. \quad (13'')$$

Умножим (13) на  $\left(1 - \frac{v^2}{x^2}\right)$  и (13') — на  $\frac{1}{x}$  и полученные выражения вместе с (13'') подставим в (12):

$$\sum_{k=0}^{\infty} a_k x^{k+s} + \sum_{k=0}^{\infty} a_k x^{k+s-2} [(k+s)(k+s-1) + (k+s) - v^2] = 0.$$

Произведя сокращение на  $x^{s-2}$  и упрощения в квадратных скобках, преобразуем это тождественное равенство следующим образом:

$$\sum_{k=0}^{\infty} a_k x^{k+s} \equiv - \sum_{k=0}^{\infty} a_k x^k [(k+s)^2 - v^2].$$

Ряд слева начинается с  $x^s$ , а ряд справа — с  $x$  в нулевой степени. Отсюда следует, что коэффициенты перед  $x^0$  и  $x^1$  равны нулю:

$$a_0 (s^2 - v^2) = 0, \quad (14)$$

$$a_1 [(1+s)^2 - v^2] = 0. \quad (14')$$

Что касается коэффициентов при более высоких степенях  $x$ , то они должны удовлетворять рекуррентному равенству:

$$a_{k-2} = -a_k [(k+s)^2 - v^2], \quad (15)$$

где  $k = 2, 3, \dots$ .

Из (14) вытекает, что  $s = \pm v$  и  $a_1 = 0$ . Положим сначала, что  $s = +v$ , тогда согласно (15)

$$a_k = -\frac{a_{k-2}}{k(k+2v)}, \quad (15')$$

где  $k = 2, 3, \dots$ . Поскольку  $a_1 = 0$ , то и все последующие нечетные коэффициенты  $a_3, a_5, a_7, \dots$  также

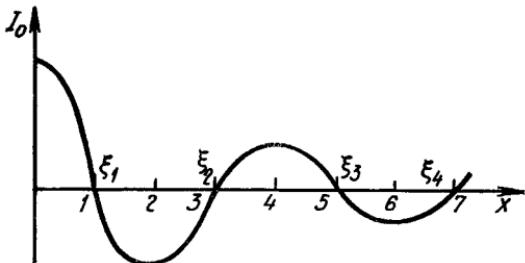


Рис. 40

равны нулю. Что касается четных коэффициентов, то их легко выразить через  $a_0$  по формуле (15'):

$$\begin{aligned} a_2 &= -\frac{a_0}{2(2+2\nu)} = -\frac{a_0}{2^2(1+\nu)}, \\ a_4 &= -\frac{a_2}{4(4+2\nu)} = \frac{a_0}{2^4 \cdot 2(1+\nu)(2+\nu)}, \\ &\dots \\ a_{2k} &= \frac{(-1)^k a_0}{2^{2k} k! (1+\nu)(2+\nu) \dots (k+\nu)}. \end{aligned} \quad (16)$$

Подставляя (16) в (13), получаем частное решение уравнения Бесселя (12):

$$y_1(x) = I_\nu(x) = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{(-1)^k x^{2k+\nu}}{2^{2k} k! (1+\nu)(2+\nu) \dots (k+\nu)}. \quad (17)$$

С помощью признака сходимости Даламбера можно показать, что ряд (17) сходится при любых значениях  $x$ . Характеризуемая им функция  $I_\nu(x)$  называется *бесселевой функцией первого рода порядка  $\nu$* .

Бесселевые функции первого рода  $I_\nu(x)$  хорошо изучены, для них составлены таблицы.

При  $x \geq 1$  функцию Бесселя можно заменить ее асимптотической формулой:

$$I_\nu(x) \approx \sqrt{\frac{2}{\pi x}} \cos \left( x - \frac{\nu\pi}{2} - \frac{\pi}{4} \right), \quad (18)$$

из которой видно, что для больших  $x$  кривая  $I_\nu(x)$  приблизительно представляет собой затухающую косинусоиду (на рисунке 40 приведен график бесселевой функции нулевого порядка). Ясно, что функции  $I_\nu(x)$  имеют бесчисленное множество корней  $\xi_k^{(\nu)}$  (где  $k = 1, 2, \dots$ ), для которых  $I_\nu(\xi_k^{(\nu)}) = 0$ .

Итак, функция Бесселя первого рода  $I_v(x)$  является одним частным решением  $y_1(x)$  уравнения (12). Чтобы написать его общее решение, нужно знать второе линейно-независимое частное решение  $y_2(x)$ . В теории бесселевых функций показывается, что в том случае, когда параметр  $v$  является не целым числом, это второе частное решение можно получить, положив  $s = -v$ :

$$y_2(x) = I_{-v}(x) = a_0 \sum_{k=0}^{\infty} \frac{(-1)^k x^{2k-v}}{2^{2k} k! (1-v) \dots (k-v)}. \quad (17')$$

Это тоже бесселева функция первого рода, но отрицательного порядка, ее график подобен затухающей косинусоиде.

В случае нецелочисленности  $v$  общий интеграл уравнения Бесселя имеет вид:

$$y(x) = C_1 I_v(x) + C_2 I_{-v}(x). \quad (19)$$

Однако, если  $v$  есть целое число ( $v = n$ ), то функция  $I_{-n}(x)$  отличается от  $I_n(x)$  только постоянным множителем  $(-1)$ . Иными словами,  $I_n(x)$  и  $I_{-n}(x)$  линейно-зависимы и из них общий интеграл нельзя составить.

В этом случае в качестве второго независимого частного решения выбирают функцию Бесселя второго рода  $Y_n(x)$ , которую еще называют *функцией Неймана*.

Мы не будем строго выводить выражение для  $Y_n(x)$ , а ограничимся ее асимптотической формулой, справедливой при  $x \gg 1$ :

$$Y_n(x) \approx \sqrt{\frac{2}{\pi x}} \sin \left( x - \frac{n\pi}{2} - \frac{\pi}{4} \right). \quad (20)$$

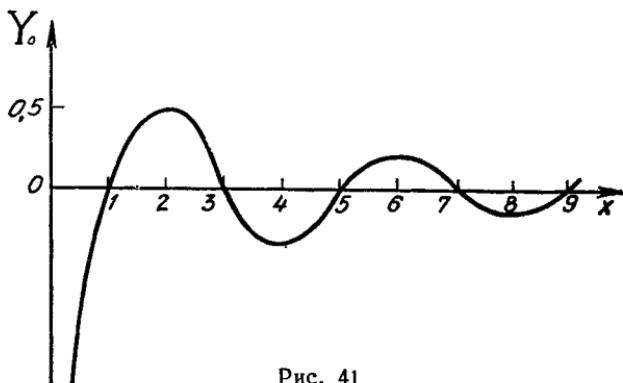


Рис. 41

Наиболее существенное свойство функции  $Y_n$  состоит в том, что при  $x \rightarrow 0$  функции Неймана любого порядка стремятся к бесконечности:

$$Y_n(0) = -\infty. \quad (20')$$

На рисунке 41 приведен график функции Неймана нулевого порядка. Таким образом, при  $v = n$  общий интеграл уравнения Бесселя (12) выражается следующей формулой:

$$y(x) = C_1 I_n(x) + C_2 Y_n(x). \quad (21)$$

В следующем параграфе рассматривается конкретный пример, в котором используются функции Бесселя.

### § 3. Решение задачи Дирихле для цилиндра

Пусть дан цилиндр высоты  $h$  и радиуса  $a$  (рис. 40), на боковой поверхности и верхнем торце которого температура равна нулю, а на нижнем торце поддерживается постоянная температура по закону  $T = F(\rho)$ . Найдем распределение температуры в таком цилиндре.

Чтобы сформулировать задачу аналитически, примем во внимание, что из ее условий вытекает симметричность распределения температуры по углу  $\phi$ . Поэтому  $\frac{\partial T}{\partial \phi} = 0$  и уравнение Лапласа упрощается:

$$\frac{1}{\rho} \frac{\partial}{\partial \rho} \left( \rho \frac{\partial T}{\partial \rho} \right) + \frac{\partial^2 T}{\partial z^2} = 0. \quad (22)$$

Границные условия выражаются так:

$$T|_{\rho=a} = 0, \quad T|_{z=h} = 0, \quad (23)$$

$$T|_{z=0} = F(\rho). \quad (24)$$

Согласно методу Фурье представим исходную функцию в виде произведения:

$$T(\rho, z) = R(\rho) Z(z). \quad (25)$$

Подставив это произведение в исходное уравнение (22), имеем:

$$Z \frac{1}{\rho} \frac{d}{d\rho} (\rho R') + R Z'' = 0.$$

Делим это равенство на  $RZ$  и перенося второе слагаемое вправо, получаем:

$$\frac{1}{\rho R} \frac{d}{d\rho} (\rho R') = - \frac{Z''}{Z(z)}.$$

Приравнивая, как обычно, обе части равенства постоянной  $-\lambda^2$ , приходим к двум

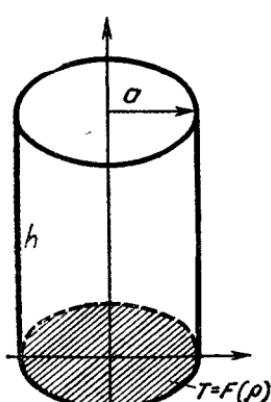


Рис. 42