

#### § 4. Разложение произвольной функции в ряд по функциям Бесселя

Пусть произвольная функция  $f(x)$  представима в виде ряда

$$f(x) = \sum_{l=1}^{\infty} a_l J_{\nu} \left( \mu_l \frac{x}{l} \right) \quad (\nu > -1), \quad (42)$$

где  $\mu_1, \mu_2, \mu_3, \dots$  — положительные корни уравнения  $J_{\nu}(x) = 0$ , расположенные в порядке возрастания.

Для определения коэффициентов  $a_i$  умножим обе части разложения (42) на  $x J_{\nu} \left( \mu_i \frac{x}{l} \right)$  и проинтегрируем по отрезку  $[0, l]$ , считая при этом возможным почленное интегрирование. Тогда, приняв во внимание формулу (39), найдем, что

$$a_i = \frac{2}{l^2 J_{\nu+1}^2(\mu_i)} \int_0^l x f(x) J_{\nu} \left( \mu_i \frac{x}{l} \right) dx. \quad (43)$$

Разложение (42), в котором коэффициенты  $a_i$  определяются по формуле (43), называется разложением функции  $f(x)$  в ряд Фурье — Бесселя.

В задачах математической физики часто встречаются следующие ряды по функциям Бесселя:

$$f(x) = \sum_{l=1}^{\infty} b_l J_{\nu} \left( \mu_l \frac{x}{l} \right), \quad (44)$$

где  $\mu_1, \mu_2, \mu_3, \dots$  — положительные корни уравнения

$$\alpha J_{\nu}(x) + \beta x J'_{\nu}(x) = 0, \quad (40)$$

расположенные в порядке возрастания, причем  $\frac{\alpha}{\beta} + \nu > 0$ .

Коэффициенты  $b_i$  в силу ортогональности функций Бесселя и формулы (41) определяются по формуле

$$b_i = \frac{2}{l^2 \left( 1 + \frac{\alpha^2 - \beta^2 \nu^2}{\beta^2 \mu_i^2} \right) J_{\nu}^2(\mu_i)} \int_0^l x f(x) J_{\nu} \left( \mu_i \frac{x}{l} \right) dx. \quad (45)$$

Разложение (44), в котором коэффициенты  $b_i$  определяются по формуле (45), называется разложением функции  $f(x)$  в ряд Дини — Бесселя.

Если  $\frac{\alpha}{\beta} + \nu = 0$ , то, как будет показано ниже [см. формулу (49)],  $x^{\nu}$  ортогональна к функциям  $J_{\nu} \left( \mu_l \frac{x}{l} \right)$  с весом  $x$  на отрезке  $[0, l]$ ,

а поэтому разложение (44) должно быть заменено следующим:

$$f(x) = b_0 x^\nu + \sum_{i=1}^{\infty} b_i J_\nu \left( \mu_i \frac{x}{l} \right). \quad (46)$$

В этом случае уравнение (40) можно записать в следующем виде:

$$J'_\nu(x) = \frac{\nu}{x} J_\nu(x)$$

или, в силу формулы (22)

$$J'_\nu(x) = -J_{\nu+1}(x) + \frac{\nu J_\nu(x)}{x},$$

будем иметь

$$J_{\nu+1}(x) = 0, \quad (47)$$

т. е.  $\mu_1, \mu_2, \mu_3, \dots$  будут корнями уравнения (47).

Для определения коэффициента  $b_0$  умножим обе части разложения (46) на  $x^{\nu+1}$  и проинтегрируем по  $x$  от 0 до  $l$ , считая при этом возможным почленное интегрирование. Тогда получим

$$\int_0^l x^{\nu+1} f(x) dx = \frac{b_0 l^{2\nu+2}}{2\nu+2} + \sum_{i=1}^{\infty} b_i \int_0^l x^{\nu+1} J_\nu \left( \mu_i \frac{x}{l} \right) dx. \quad (48)$$

Ранее мы имели формулу

$$x^{\nu+1} J_\nu(x) = \frac{d}{dx} [x^{\nu+1} J_{\nu+1}(x)]$$

или

$$x^{\nu+1} J_\nu(xl) = \frac{1}{l} \cdot \frac{d}{dx} [x^{\nu+1} J_{\nu+1}(xl)].$$

Интегрируя это тождество, получим

$$\int_0^l x^{\nu+1} J_\nu(xl) dx = \frac{l^{\nu+1}}{l} J_{\nu+1}(ll).$$

Полагая здесь  $t = \frac{\mu_i}{l}$ , где  $\mu_i$  — корень уравнения (47), будем иметь

$$\int_0^l x^{\nu+1} J_\nu \left( \mu_i \frac{x}{l} \right) dx = 0; \quad (49)$$

тогда из формулы (48), в силу (49), вытекает, что

$$b_0 = \frac{2(\nu+1)}{l^2(\nu+1)} \int_0^l x^{\nu+1} f(x) dx. \quad (50)$$

Коэффициенты  $b_i$  ( $i = 1, 2, 3, \dots$ ) определяются по прежним формулам (45), что непосредственно следует из равенства (49).