

получим

$$J_n(x) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} e^{i(x \sin \varphi - n\varphi)} d\varphi. \quad (58)$$

Отделяя в правой части вещественную и мнимую части и пользуясь свойствами интегралов от четных и нечетных функций, легко находим

$$J_n(x) = \frac{1}{\pi} \int_0^{\pi} \cos(x \sin \varphi - n\varphi) d\varphi. \quad (59)$$

Заметим, что формула (59) не имеет места, если значок n не есть целое число. В данном случае мы имеем более сложную формулу, а именно:

$$J_\nu(x) = \frac{1}{\pi} \int_0^{\pi} \cos(x \sin \varphi - \nu\varphi) d\varphi - \frac{\sin \nu\pi}{\pi} \int_0^{\infty} e^{-\nu\varphi - x \operatorname{sh} \varphi} d\varphi. \quad (60)$$

причем эта формула справедлива при любом ν и $\operatorname{Re} x > 0$.

§ 6. Функции Ханкеля

Наряду с функциями Бесселя $J_\nu(x)$ большое значение для приложений имеют другие частные решения уравнения Бесселя. К их числу относятся функции Ханкеля первого и второго рода $H_\nu^{(1)}(x)$ и $H_\nu^{(2)}(x)$, определяемые равенствами:

$$H_\nu^{(1)}(x) = J_\nu(x) + iY_\nu(x), \quad H_\nu^{(2)}(x) = J_\nu(x) - iY_\nu(x). \quad (61)$$

При вещественных значениях x и ν функции Ханкеля принимают комплексно-сопряженные значения:

$$H_\nu^{(2)}(x) = \overline{H_\nu^{(1)}(x)}.$$

При ν , не равном целому числу, функцию $Y_\nu(x)$ в формулах (61) заменим ее выражением (17). Тогда получим

$$\begin{aligned} H_\nu^{(1)}(x) &= i \frac{J_\nu(x) e^{-i\nu\pi} - J_{-\nu}(x)}{\sin \nu\pi}, \\ H_\nu^{(2)}(x) &= -i \frac{J_\nu(x) e^{i\nu\pi} - J_{-\nu}(x)}{\sin \nu\pi}. \end{aligned} \quad (62)$$

Формулы (62) остаются в силе и для целых значений $\nu = n$, если под правой частью понимать тот предел, к которому она стремится при $\nu \rightarrow n$. Если $\nu = n + \frac{1}{2}$, то функции Ханкеля выражаются в конечном виде через элементарные функции. В част-

ности, при $\nu = \frac{1}{2}$

$$\begin{aligned} H_{\frac{1}{2}}^{(1)}(x) &= i \left[-i J_{\frac{1}{2}}(x) - J_{-\frac{1}{2}}(x) \right] = \\ &= -i \sqrt{\frac{2}{\pi x}} (\cos x + i \sin x) = -i \sqrt{\frac{2}{\pi x}} e^{ix}. \end{aligned}$$

Аналогично,

$$H_{\frac{1}{2}}^{(2)}(x) = i \sqrt{\frac{2}{\pi x}} e^{-ix}.$$

Из формул (62) непосредственно вытекают следующие соотношения между функциями Ханкеля, у которых значок отличается лишь знаком:

$$H_{-\nu}^{(1)}(x) = e^{i\nu\pi} H_{\nu}^{(1)}(x), \quad H_{-\nu}^{(2)}(x) = e^{-i\nu\pi} H_{\nu}^{(2)}(x). \quad (63)$$

Далее, так как функции Ханкеля выражаются линейно через функции $J_{\nu}(x)$ и $Y_{\nu}(x)$, то они удовлетворяют тем же рекуррентным формулам, что и эти функции, а именно:

$$\begin{aligned} \frac{dH_{\nu}^{(1)}(x)}{dx} &= -H_{\nu+1}^{(1)}(x) + \frac{\nu}{x} H_{\nu}^{(1)}(x), \\ \frac{dH_{\nu}^{(2)}(x)}{dx} &= -H_{\nu+1}^{(2)}(x) + \frac{\nu}{x} H_{\nu}^{(2)}(x), \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \frac{dH_{\nu}^{(1)}(x)}{dx} &= H_{\nu-1}^{(1)}(x) - \frac{\nu}{x} H_{\nu}^{(1)}(x), & \frac{dH_{\nu}^{(2)}(x)}{dx} &= H_{\nu-1}^{(2)}(x) - \frac{\nu}{x} H_{\nu}^{(2)}(x), \\ H_{\nu+1}^{(1)}(x) &= \frac{2\nu}{x} H_{\nu}^{(1)}(x) - H_{\nu-1}^{(1)}(x), & H_{\nu+1}^{(2)}(x) &= \frac{2\nu}{x} H_{\nu}^{(2)}(x) - H_{\nu-1}^{(2)}(x). \end{aligned}$$

В заключение этого параграфа приведем без доказательства асимптотические представления функций Ханкеля:

$$\begin{aligned} H_{\nu}^{(1)}(x) &= \sqrt{\frac{2}{\pi x}} e^{\left(x - \frac{\nu\pi}{2} - \frac{\pi}{4}\right)} [1 + O(x^{-1})], \\ H_{\nu}^{(2)}(x) &= \sqrt{\frac{2}{\pi x}} e^{-\left(x - \frac{\nu\pi}{2} - \frac{\pi}{4}\right)} [1 + O(x^{-1})]. \end{aligned} \quad (x > 0) \quad (64)$$

§ 7. Функции Бесселя мнимого аргумента

Во многих задачах математической физики встречается уравнение

$$x^2 y'' + xy' - (x^2 + \nu^2) y = 0. \quad (65)$$

Нетрудно проверить, что это уравнение получается из уравнения Бесселя после замены в последнем x на ix . Следовательно, функция $J_{\nu}(ix)$ есть частное решение уравнения (65). Так как урав-