

# О ПРЕДСТАВЛЕНИЯХ ОДНОГО НЕСОБСТВЕННОГО ИНТЕГРАЛА, СВЯЗАННОГО С МОДИФИЦИРОВАННЫМИ ФУНКЦИЯМИ БЕССЕЛЯ

Л.Д. Яроцкая  
БГТУ, Минск

УДК 517.58

*Аннотация:* в статье для специальной функции двух переменных, представленной несобственным интегралом, получены представление в виде интеграла Меллина – Барнса и представление в виде комбинации гипергеометрических функций. Установлена связь с функцией Макдональда посредством преобразования Гильберта.

*Ключевые слова:* функции Бесселя, интегральные преобразования по индексу, функции гипергеометрического типа, гамма-функция Эйлера.

В работе рассматривается специальная функция двух переменных, представленная при  $x, \tau \in R_+$  несобственным интегралом

$$K(\tau, x) = \int_0^{\infty} e^{-x \operatorname{ch} u} \sin \tau u \, du. \quad (1)$$

Функция (1) является ядром интегрального преобразования, введенного в работе [1], в связи с решением интегрального уравнения второго рода с двумя ядрами типа свертки Конторовича – Лебедева.

Модифицированная функция Бесселя

$$I_{\nu}(z) = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{1}{\Gamma(k + \nu + 1)k!} \left(\frac{z}{2}\right)^{2k+\nu} \quad (2)$$

и функция Макдональда

$$K_{\nu}(z) = \frac{\pi}{2 \sin(\nu\pi)} [I_{-\nu}(z) - I_{\nu}(z)] \quad (3)$$

являются линейно независимыми решениями  $u(z)$  дифференциального уравнения Бесселя [см., напр., 2]

$$u'' + \frac{1}{z}u' - \left(1 + \frac{\nu^2}{z^2}\right)u = 0,$$

где  $z$  – комплексная переменная,  $\nu$  – параметр (индекс), который может принимать любые вещественные или комплексные значения. Это уравнение встречается при рассмотрении краевых задач теории потенциала для цилиндрических областей.

Установлено [см., напр., 2], что для функции Макдональда мнимого параметра справедливо интегральное представление вида

$$K_{i\tau}(x) = \int_0^{\infty} e^{-x \operatorname{ch} u} \cos \tau u \, du. \quad (4)$$

Функция Макдональда (4) играет важную роль в теории интегральных преобразований, поскольку является ядром преобразования Конторовича – Лебедева, простейшего в классе преобразований по индексу. Установлено [3], что все известные в литературе интегральные преобразования по индексу композиционно связаны с преобразованием Конторовича – Лебедева в силу универсальной структуры их ядер, относящимся к функциям гипергеометрического типа.

Учитывая в определенном смысле схожесть интегралов в (1) и (4), установим взаимосвязь между соответствующими функциями.

Получим представление функции (1) в виде интегралов Меллина – Барнса. Совершив замену переменной  $\operatorname{sh}^2 \frac{u}{2} = t$  в (1), находим

$$\begin{aligned} K(\tau, x) &= e^{-x} \int_0^{\infty} e^{-2x \operatorname{sh}^2(u/2)} \sin \tau u \, du = \\ &= \frac{e^{-x}}{2i} \int_0^{\infty} \frac{e^{-2xt}}{\sqrt{t}} \left( \frac{(\sqrt{t+1} + \sqrt{t})^{2i\tau}}{\sqrt{t+1}} - \frac{(\sqrt{t+1} - \sqrt{t})^{2i\tau}}{\sqrt{t+1}} \right) dt. \end{aligned}$$

Выражение в скобках может быть представлено как обратное преобразование Меллина произведения гамма-функций Эйлера по формуле [4, (8.4.2.13)]. В результате получим

$$\begin{aligned} K(\tau, x) &= \frac{e^{-x}}{2i} \int_0^{\infty} \frac{e^{-2xt}}{\sqrt{t}} \frac{1}{2\pi^{3/2}i} \times \\ &\times \int_L \Gamma(s, s+1/2) \left( \Gamma\left(\frac{1}{2} - i\tau - s\right) - \Gamma\left(\frac{1}{2} + i\tau - s\right) \right) t^{-s} ds \, dt, \quad 0 < \operatorname{Re} s < \frac{1}{2}. \end{aligned}$$

где  $L$  – некоторый контур, отделяющий левые полюсы гамма-функций в подынтегральном выражении от правых. Далее, применяя формулы дополнения для гамма-функции

$$\Gamma(z)\Gamma(1-z) = \frac{\pi}{\sin \pi z} \quad \text{или} \quad \Gamma\left(\frac{1}{2} + z\right)\Gamma\left(\frac{1}{2} - z\right) = \frac{\pi}{\cos \pi z},$$

вычислим выражение в скобках

$$\frac{\Gamma\left(\frac{1}{2} - i\tau - s\right)}{\Gamma\left(\frac{1}{2} - i\tau + s\right)} - \frac{\Gamma\left(\frac{1}{2} + i\tau - s\right)}{\Gamma\left(\frac{1}{2} + i\tau + s\right)} = \frac{\pi}{\cos \pi(s+i\tau)} - \frac{\pi}{\cos \pi(s-i\tau)} = \frac{\pi}{\Gamma\left(\frac{1}{2} - i\tau + s\right)\Gamma\left(\frac{1}{2} + i\tau + s\right)}$$

$$\begin{aligned} & \frac{2\pi \sin(\pi i\tau) \sin \pi s}{\cos \pi(s+i\tau) \cos \pi(s-i\tau)} = 2i \operatorname{sh} \pi\tau \frac{\Gamma(\frac{1}{2}-i\tau-s)\Gamma(\frac{1}{2}+i\tau-s)}{\Gamma(s)\Gamma(1-s)}. \\ & = \frac{2\pi \sin(\pi i\tau) \sin \pi s}{\cos \pi(s+i\tau) \cos \pi(s-i\tau)} = 2i \operatorname{sh} \pi\tau \frac{\Gamma(\frac{1}{2}-i\tau-s)\Gamma(\frac{1}{2}+i\tau-s)}{\Gamma(s)\Gamma(1-s)}. \end{aligned}$$

Изменив порядок интегрирования в последнем интеграле, вычислим внутренний интеграл и получим представление функции (1) в виде интеграла Меллина – Барнса

$$K(\tau, x) = \frac{e^{-x} \operatorname{sh} \pi\tau}{2\pi^{3/2}i} \int_L \Gamma\left(\begin{matrix} s+i\tau, s-i\tau, s, 1-s \\ s+\frac{1}{2} \end{matrix}\right) (2x)^{-s} ds, \quad 0 < \operatorname{Re} s < \frac{1}{2}. \quad (5)$$

Далее с учетом формул [4, (8.4.23.5)] и [4, (8.4.2.6)] приведем (5) к следующему виду

$$\begin{aligned} K(\tau, x) &= \frac{e^{-x} \operatorname{sh} \pi\tau}{2\pi^{3/2}i} \int_L \Gamma\left(\begin{matrix} s, 1-s \\ \frac{1}{2}+s, \frac{1}{2}-s \end{matrix}\right) \frac{2\sqrt{\pi}}{\operatorname{ch} \pi\tau} \int_0^\infty e^y K_{i\tau}(y) (2y)^{s-1} dy (2x)^{-s} ds = \\ &= e^{-x} \operatorname{th} \pi\tau \int_0^\infty e^y K_{i\tau}(y) \frac{dy}{y} \frac{1}{2\pi i} \int_L \Gamma\left(\begin{matrix} s, 1-s \\ \frac{1}{2}+s, \frac{1}{2}-s \end{matrix}\right) \left(\frac{x}{y}\right)^{-s} ds = \\ &= \frac{e^{-x} \operatorname{th} \pi\tau}{\pi} \int_0^\infty e^y K_{i\tau}(y) \frac{dy}{y(1-x/y)}. \end{aligned}$$

Таким образом, функция (1) посредством преобразования Гильберта [5] связана с функцией Макдональда (4) формулой

$$K(\tau, x) = \frac{e^{-x} \operatorname{th} \pi\tau}{\pi} \int_0^\infty \frac{e^y K_{i\tau}(y)}{y-x} dy. \quad (6)$$

Аналогичным образом, используя формулы [4, (8.4.23.3)] и [4, (8.4.2.5)], получим

$$\begin{aligned} K(\tau, x) &= \frac{e^{-x} \operatorname{sh} \pi\tau}{2\pi^2 i} \int_L \Gamma(s, 1-s) \int_0^\infty e^{-y} K_{i\tau}(y) (2y)^{s-1} dy (2x)^{-s} ds = \\ &= \frac{1}{\pi} e^{-x} \operatorname{sh} \pi\tau \int_0^\infty e^{-y} K_{i\tau}(y) \frac{dy}{y} \frac{1}{2\pi i} \int_L \Gamma(s, 1-s) \left(\frac{x}{y}\right)^{-s} ds = \\ &= \frac{e^{-x} \operatorname{sh} \pi\tau}{\pi} \int_0^\infty e^{-y} K_{i\tau}(y) \frac{dy}{y(1+x/y)}. \end{aligned}$$

Имеем

$$K(\tau, x) = \frac{e^{-x} \operatorname{sh} \pi\tau}{\pi} \int_0^\infty \frac{e^{-y} K_{i\tau}(y)}{y+x} dy. \quad (7)$$

Вычисляя интеграл (5) по формуле [4, (8.4.51.10)] (теорема Слейтер), в результате несложных преобразований получим представление функции (1), связанной с функцией Макдональда (4), в виде линейной комбинации функций гипергеометрического типа

$$K(\tau, x) = \frac{e^{-x}}{\tau} {}_2F_2(1/2, 1; 1 - i\tau, 1 + i\tau; 2x) - \frac{\pi}{2\text{sh}(\tau\pi)} [I_{-i\tau}(x) + I_{i\tau}(x)], \quad (8)$$

где  ${}_2F_2$  – функция, определённая рядом

$${}_2F_2(1/2, 1; 1 - i\tau, 1 + i\tau; 2x) = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{(1/2)_k}{(1 - i\tau)_k (1 + i\tau)_k} (2x)^k,$$

$$(a)_n = a(a+1)(a+2)\dots(a+n-1) = \frac{\Gamma(a+n)}{\Gamma(a)} \text{ – символ Похгаммера}$$

и  $I_{i\tau}(x)$  – модифицированная функция Бесселя, определенная рядом (2).

Полученные представления (5) – (8) оказываются весьма эффективными при изучении свойств функции (1) и преобразований по индексу с этой функцией в ядре.

### ЛИТЕРАТУРА

1. Гусаревич Л. Д. Об интегральном уравнении с двумя ядрами, разрешимом с помощью преобразования Конторовича – Лебедева // Известия НАН Беларуси. Сер. физ.-мат. наук, 1(1999), с. 37–44.
2. Бейтмен Г., Эрдейи А. Высшие трансцендентные функции. Функции Бесселя, функции параболического цилиндра, ортогональные многочлены. М.: Наука, 1974, 296 с.
3. Yakubovich S. B. Index transforms. Singapore. World Scientific Publ., 1996, 252 p.
4. Прудников А. П., Брычков Ю. А., Маричев О. И. Интегралы и ряды. Дополнительные главы. М.: Наука, 1986, 800 с.
5. Титчмарш Е. Введение в теорию интегралов Фурье. М.; Л.: Гостехиздат, 1948, 334 с.