

Комолов В. М., к. ф.-м. н. Латынин Ю. М.

Украинская инженерно-педагогическая академия, Национальный технический университет «Харьковский политехнический институт». г. Харьков

Построение комплексной функции $W_v^\mu(x)$ на основе функций Лежандра

Введение. В теории функций Лежандра существуют решения $P_v^\mu(x), Q_v^\mu(x)$, $-1 < x < 1$ присоединенного уравнения Лежандра, которые называют функциями Феррерса [1–3]:

$$P_v^\mu(x) = \frac{1}{2} [e^{i\mu\pi/2} \cdot P_v^\mu(x+i0) + e^{-i\mu\pi/2} \cdot P_v^\mu(x-i0)], \quad (1)$$

$$Q_v^\mu(x) = \frac{1}{2} [e^{-3i\mu\pi/2} \cdot Q_v^\mu(x+i0) + e^{-i\mu\pi/2} \cdot Q_v^\mu(x-i0)]. \quad (2)$$

Здесь $P_v^\mu(x \pm i0), Q_v^\mu(x \pm i0)$ – функции Лежандра соответственно первого и второго рода. Отрезок на оси $[-1, 1]$ часто называют «разрезом». Поведение функций $P_v^\mu(x+i0), P_v^\mu(x-i0)$ различно в зависимости от приближения к «разрезу»: снизу или сверху (через $f(x \pm i0)$ обозначен $\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} f(x \pm i\varepsilon)$, $\varepsilon > 0$).

Равенства (1), (2) определяют $P_v^\mu(x), Q_v^\mu(x)$ для всех комбинаций $\mu; v$, исключая случаи $\mu + v = -1, -2, -3, \dots$, где v – степень функции, а μ – ее порядок. Представим дополнение функций Феррерса (1, 2) комплексной функцией $W_v^\mu(x)$ – аналог функции Ангера, Вебера в теории бесселевых функций [2].

Основная часть. 1. Преобразуем выражения функций Феррерса от отрицательного аргумента, используя уравнения связи [2]:

$$P_v^\mu(-x) = P_v^\mu(x) \cdot \cos[(v + \mu)\pi] - \frac{2}{\pi} Q_v^\mu(x) \cdot \sin[(v + \mu)\pi], \quad (3)$$

$$Q_v^\mu(-x) = -Q_v^\mu(x) \cdot \cos[(v + \mu)\pi] - \frac{\pi}{2} P_v^\mu(x) \cdot \sin[(v + \mu)\pi]. \quad (4)$$

Объединим уравнения (3,4) в одно: $-[W_\nu^\mu(-x)]^* = W_\nu^\mu(x) \cdot e^{-i(\nu+\mu)\pi}$. (5)

В (5) введена комплексная функция $W_\nu^\mu(x)$, в состав которой входят присоединенные функции Лежандра $2Q_\nu^\mu(x)/\pi$; $P_\nu^\mu(x)$:

$$W_\nu^\mu(\pm x) = \frac{2}{\pi} \cdot Q_\nu^\mu(\pm x) + i \cdot P_\nu^\mu(\pm x); \quad (6)$$

При этом:

$$\begin{aligned} 2Q_\nu^\mu(-x)/\pi &= -|W_\nu^\mu(x)| \cdot \cos[(\nu + \mu)\pi - \psi], \\ P_\nu^\mu(-x) &= -|W_\nu^\mu(x)| \cdot \sin[(\nu + \mu)\pi - \psi], \end{aligned} \quad (7)$$

где $\psi = \operatorname{arctg} \frac{P_\nu^\mu(x)}{\frac{2}{\pi} \cdot Q_\nu^\mu(x)}$. (8)

Тогда $\operatorname{arctg} \frac{P_\nu^\mu(-x)}{\frac{2}{\pi} Q_\nu^\mu(-x)} + \operatorname{arctg} \frac{P_\nu^\mu(x)}{\frac{2}{\pi} Q_\nu^\mu(x)} = (\nu + \mu)\pi$. (9)

Известны тригонометрические разложения на «разрезе» $-1 < x < 1$ для функций $P_\nu^\mu(\cos \theta)$, $Q_\nu^\mu(\cos \theta)$ [2]:

$$\begin{aligned} P_\nu^\mu(\cos \theta) &= \frac{1}{\sqrt{\pi}} \cdot 2^{\mu+1} (\sin \theta)^\mu \cdot \frac{\Gamma(\nu + \mu + 1)}{\Gamma(\nu + 3/2)} \cdot \sum_{k=0}^{\infty} \frac{\left(\frac{1}{2} + \mu\right)_k \cdot (\nu + \mu + 1)_k}{k! \cdot (\nu + 3/2)_k} \times \\ &\times \sin[(\nu + \mu + 1 + 2k)\theta]. \end{aligned} \quad (10)$$

$$\begin{aligned} Q_\nu^\mu(\cos \theta) &= \sqrt{\pi} \cdot 2^\mu (\sin \theta)^\mu \frac{\Gamma(\nu + \mu + 1)}{\Gamma(\nu + 3/2)} \cdot \sum_{k=0}^{\infty} \frac{\left(\frac{1}{2} + \mu\right)_k \cdot (\nu + \mu + 1)_k}{k! \cdot (\nu + 3/2)_k} \times \\ &\times \cos[(\nu + \mu + 1 + 2k)\theta]. \end{aligned} \quad (11)$$

В (10), (11) $\Gamma(\nu + \mu + 1)$, $\Gamma(\nu + 3/2)$ – гамма функции; под знаком суммы выражение

$$(a)_k = \frac{\Gamma(a+k)}{\Gamma(a)} = a(a+1)(a+2)\dots(a+k-1). \quad (12)$$

Оба ряда в (10), (11) сходятся при $0 < \theta < \pi$. Образуем

$$W_v^\mu(\cos \theta) = 2 \cdot Q_v^\mu(\cos \theta) / \pi + i \cdot P_v^\mu(\cos \theta) = \\ = \frac{2^{\mu+1}}{\sqrt{\pi}} (\sin \theta)^\mu \cdot \frac{\Gamma(\nu + \mu + 1)}{\Gamma(\nu + 3/2)} \cdot e^{i \cdot [\nu + \mu + 1] \theta} \cdot F\left(\mu + \frac{1}{2}, \nu + \mu + 1; \nu + \frac{3}{2}; e^{i \cdot 2\theta}\right). \quad (13)$$

В (13) $F(a, b; c; z)$ – гипергеометрический ряд от переменной $z = e^{i \cdot 2\theta}$ с параметрами: $a = \mu + 1/2$, $b = \mu + \nu + 1$, $c = \nu + 3/2$,

$$F \equiv F(a, b; c; z) = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{(\mu + 1/2)_k \cdot (\nu + \mu + 1)_k}{k! \cdot (\nu + 3/2)_k} \cdot e^{i \cdot 2k\theta}. \quad (14)$$

$$|W_v^\mu(\cos \theta)| = \frac{2^{\mu+1}}{\sqrt{\pi}} \cdot (\sin \theta)^\mu \cdot \frac{\Gamma(\nu + \mu + 1)}{\Gamma(\nu + 3/2)} \cdot \sqrt{(Re F)^2 + (Im F)^2}; \quad (15)$$

$$\begin{aligned} \arg W_v^\mu(\cos \theta) &= \operatorname{arctg} \frac{P_v^\mu(\cos \theta)}{Q_v^\mu(\cos \theta)} = (\nu + \mu + 1)\theta + \\ &\quad \sum_{k=0}^{\infty} \frac{(\mu + 1/2)_k \cdot (\nu + \mu + 1)_k}{k! \cdot (\nu + 3/2)_k} \cdot \sin(2k\theta) \\ &+ \operatorname{arctg} \left[\frac{\sum_{k=0}^{\infty} \frac{(\mu + 1/2)_k \cdot (\nu + \mu + 1)_k}{k! \cdot (\nu + 3/2)_k} \cdot \cos(2k\theta)}{\sum_{k=0}^{\infty} \frac{(\mu + 1/2)_k \cdot (\nu + \mu + 1)_k}{k! \cdot (\nu + 3/2)_k} \cdot \sin(2k\theta)} \right] = \\ &= (\nu + \mu + 1) \cdot \theta + \operatorname{arctg} \left[\frac{Im F(a, b; c; z)}{Re F(a, b; c; z)} \right]. \end{aligned} \quad (15')$$

2. Асимптотическое разложение по параметру ν функций $P_v^\mu(\cos \theta)$, $Q_v^\mu(\cos \theta)$ следующее [2]:

$$P_v^\mu(\cos \theta) = \left(\frac{\pi}{2} \sin \theta\right)^{-1/2} \cdot \frac{\Gamma(\nu + \mu + 1)}{\Gamma(\nu + 3/2)} \cdot \left\{ \cos\left[(\nu + \frac{1}{2})\theta - \frac{\pi}{4} + \frac{\mu \cdot \pi}{2}\right] + 0 \cdot (\nu^{-1}) \right\} \quad (16)$$

$$Q_v^\mu(\cos \theta) = \left(\frac{\pi}{2} \sin \theta\right)^{1/2} \cdot \frac{\Gamma(\nu + \mu + 1)}{\Gamma(\nu + 3/2)} \cdot \left\{ \cos\left[(\nu + \frac{1}{2})\theta + \frac{\pi}{4} + \frac{\mu \cdot \pi}{2}\right] + 0 \cdot (\nu^{-1}) \right\}. \quad (17)$$

Эти разложения справедливы в области $\varepsilon \leq \theta \leq \pi - \varepsilon$, где $\varepsilon > 0$.

В этом случае возникают следующие соотношения:

$$W_v^\mu(\cos \theta) = \frac{2}{\pi} Q_v^\mu(\cos \theta) + i \cdot P_v^\mu(\cos \theta) = \\ = \sqrt{\frac{2}{\pi \sin \theta}} \cdot \frac{\Gamma(\nu + \mu + 1)}{\Gamma(\nu + 3/2)} \cdot e^{i[(\nu + 1/2)\theta + (2\mu + 1)\pi/4]}, \quad (18)$$

$$\left| W_\mu^\nu(\cos \theta) \right| = \sqrt{\frac{2}{\pi \sin \theta}} \cdot \frac{\Gamma(\nu + \mu + 1)}{\Gamma(\nu + 3/2)}. \quad (19)$$

$$\arg W_v^\mu(\cos \theta) = \operatorname{arctg} \frac{P_v^\mu(\cos \theta)}{\frac{2}{\pi} Q_v^\mu(\cos \theta)} = \operatorname{arctg} \left[\frac{\cos(\chi - \pi/4)}{\cos(\chi + \pi/4)} \right] = \\ = \operatorname{arctg} \left[\frac{\sin(\chi + \pi/4)}{\cos(\chi + \pi/4)} \right] = \chi + \pi/4 = (\nu + 1/2)\theta + (2\mu + 1)\pi/4. \quad (20)$$

В (20) $\chi = (\nu + 1/2)\theta + \mu \cdot \pi/2$.

Заключение. Функции Лежандра первого и второго рода при произвольных параметрах ν, μ на интервале изменения аргумента $-1 < x < 1$ (функции Феррера) объединены в единую комплексную функцию

$$W_v^\mu(x) = \sqrt{\left[\frac{2}{\pi} Q_v^\mu(x) \right]^2 + [P_v^\mu(x)]^2} \cdot e^{i \cdot \operatorname{arctg} \frac{P_v^\mu(x)}{\frac{2}{\pi} Q_v^\mu(x)}},$$

для которой получены выражения модуля $|W_v^\mu(x)|$ и аргумента $\arg W_v^\mu(x)$.

Применение функции $W_v^\mu(x)$ позволит построить более компактные решения уравнения Лапласа в сферической и тороидальной системах координат.

Литература:

1. Уитеккер Э.Т., Ватсон Дж. Н. Курс современного анализа. Пер. с англ., М.: Физматгиз, т.2, 1963.— 515 с.
2. Бейтмен Г., Эрдейи А. Высшие трансцендентные функции. т.І, 1973, т.ІІ, 1974. Пер. с англ., М.: «Наука», Гл. ред. физ.- мат. литературы.
3. Олвер Ф. Введение в асимптотические методы и специальные функции. Пер. с англ., М.: «Наука», Гл. ред. физ.- мат. литературы, 1978.— 376 с.