

**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  $\mu$  – 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:  $-[W_v^\mu(-x)]^* = W_v^\mu(x) \cdot e^{-i(\nu+\mu)\pi}$ . (5)

В (5) введена комплексная функция  $W_v^\mu(x)$ , в состав которой входят присоединенные функции Лежандра  $2Q_v^\mu(x)/\pi$ ;  $P_v^\mu(x)$ :

$$W_v^\mu(\pm x) = \frac{2}{\pi} \cdot Q_v^\mu(\pm x) + i \cdot P_v^\mu(\pm x); \quad (6)$$

При этом:

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

где 
$$\psi = \arctg \frac{P_v^\mu(x)}{\frac{2}{\pi} \cdot Q_v^\mu(x)}. \quad (8)$$

Тогда 
$$\arctg \frac{P_v^\mu(-x)}{\frac{2}{\pi} Q_v^\mu(-x)} + \arctg \frac{P_v^\mu(x)}{\frac{2}{\pi} Q_v^\mu(x)} = (\nu + \mu)\pi. \quad (9)$$

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

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

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

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

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

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

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

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

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

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

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

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

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

В этом случае возникают следующие соотношения:

$$W_{\nu}^{\mu}(\cos \theta) = \frac{2}{\pi} Q_{\nu}^{\mu}(\cos \theta) + i \cdot P_{\nu}^{\mu}(\cos \theta) =$$

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

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

$$\arg W_{\nu}^{\mu}(\cos \theta) = \arctg \frac{P_{\nu}^{\mu}(\cos \theta)}{\frac{2}{\pi} Q_{\nu}^{\mu}(\cos \theta)} = \arctg \left[ \frac{\cos(\chi - \pi/4)}{\cos(\chi + \pi/4)} \right] =$$

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

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

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

$$W_{\nu}^{\mu}(x) = \sqrt{\left[ \frac{2}{\pi} Q_{\nu}^{\mu}(x) \right]^2 + \left[ P_{\nu}^{\mu}(x) \right]^2} \cdot e^{i \cdot \arctg \frac{P_{\nu}^{\mu}(x)}{\frac{2}{\pi} Q_{\nu}^{\mu}(x)}},$$

для которой получены выражения модуля  $|W_{\nu}^{\mu}(x)|$  и аргумента  $\arg W_{\nu}^{\mu}(x)$ .

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

Литература:

1. Уиттеккер 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. I, 1973, т. II, 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.