

УДК 517.925.42, 517.925.7

В. В. АМЕЛЬКИН, М. Н. ВАСИЛЕВИЧ

**ПОСТРОЕНИЕ МЕТОДОМ ВКБ РЕШЕНИЯ ДИФФЕРЕНЦИАЛЬНОЙ СИСТЕМЫ,
ВОЗНИКАЮЩЕЙ В ЗАДАЧЕ РИМАНА – ГИЛЬБЕРТА**

*Белорусский государственный университет, Минск, Беларусь,
e-mail: vamlkn@mail.ru, vasilevich.m@gmail.com*

В настоящей статье методом ВКБ строится такое решение системы трех дифференциальных уравнений, возникающей в задаче Римана – Гильберта, компоненты которого удовлетворяют определенным соотношениям.

Ключевые слова: дифференциальная система, задача Римана – Гильберта, метод ВКБ.

V. V. AMEL'KIN, M. N. VASILEVICH

**JWKВ-METHOD AND CONSTRUCTION OF A DIFFERENTIAL SYSTEM EMERGING
IN THE RIEMANN – HILBERT PROBLEM**

Belarusian State University, Minsk, Belarus, e-mail: vamlkn@mail.ru, vasilevich.m@gmail.com

In this paper, we construct by means of JWKB-method a solution of the differential system emerging in the Riemann – Hilbert problem, with components satisfying the defined relations.

Keywords: differential system, Riemann – Hilbert problem, JWKB-method.

В статье [1] при построении системы Фукса второго порядка с четырьмя особыми точками и неприводимыми матрицами-вычетами было отмечено, что реализация приведенного в [1] алгоритма решения соответствующей задачи Римана – Гильберта полностью определяется его первым пунктом, заключающимся в решении системы трех дифференциальных уравнений (с сохранением принятых в [1] обозначений)

$$\frac{d\Delta_{12}}{dz} = \frac{\Delta_{13}\Delta_{23}}{z}, \quad \frac{d\Delta_{13}}{dz} = \frac{\Delta_{12}\Delta_{23}}{z-1}, \quad \frac{d\Delta_{23}}{dz} = \frac{\Delta_{12}\Delta_{13}}{z(z-1)}. \quad (1)$$

Система (1) возникает и в статье [2] при изучении трехволнового резонансного взаимодействия в (2+1) измерениях. В указанной статье показывается, что систему (1) можно свести к дифференциальному уравнению второго порядка второй степени, между решениями которого и решениями шестого уравнения Пенлеве существует взаимно однозначное соответствие.

Но вопрос о нахождении решений системы (1), как в [1], так и в [2], не рассматривался.

В настоящей статье показывается, как система (1) может быть решена на основе ВКБ-метода. Так, обозначая

$$\Delta_{12} = i\Delta_1, \quad \Delta_{13} = i\Delta_2, \quad \Delta_{23} = i\Delta_3, \quad (2)$$

где $i = \sqrt{1-\xi}$ – константа, которую можно считать равной 1, перепишем систему (1) в виде

$$\frac{d\Delta_1}{dz} = i\frac{\xi}{z} \Delta_3, \quad \frac{d\Delta_2}{dz} = -i\frac{\xi}{z-1} \Delta_1, \quad \frac{d\Delta_3}{dz} = i\frac{\xi}{z(z-1)} \Delta_2. \quad (3)$$

Как показано в [3, с. 49–50], для точек сферы

$$\Delta_1^2 + \Delta_2^2 + \Delta_3^2 = 1, \quad (4)$$

являющейся частным интегралом системы (3), справедливо равенство

$$z(1 - \Delta_3) = \Delta_1 + i\Delta_2. \quad (5)$$

А в таком случае из соотношений (4) и (5) легко выводятся равенства

$$b\Delta_1 - ic\Delta_2 = 2, \quad 2\Delta_1 + c\Delta_3 = b, \quad 2i\Delta_2 + b\Delta_3 = c, \quad (6)$$

где

$$b = z + \frac{1}{z}, \quad c = z - \frac{1}{z},$$

которые означают, что систему (3) можно записать следующим образом:

$$\begin{aligned} \frac{d\Delta_1}{dz} &= \frac{\xi z}{(z^2 - 1)^2} \left(-2b\Delta_1^2 + (b^2 + 4)\Delta_1 - 2b \right), \\ \frac{d\Delta_2}{dz} &= -\frac{i\xi z^2}{(z-1)(z^2+1)^2} \left(2c\Delta_2^2 + i(c^2 - 4)\Delta_2 + 2c \right), \\ \frac{d\Delta_3}{dz} &= \frac{\xi}{4z(z-1)} \left(bc\Delta_3^2 - (b^2 + c^2)\Delta_3 + bc \right). \end{aligned} \quad (7)$$

Каждое из уравнений системы (7) является уравнением Риккати, приводящимся к некоторому векторному линейному однородному дифференциальному уравнению первого порядка.

Рассуждения здесь следующие. Обозначим

$$\begin{aligned} f_1 &= -\frac{2\xi bz}{(z^2 - 1)^2} = -\frac{2\xi(z^2 + 1)}{(z^2 - 1)^2}, & g_1 &= \frac{\xi(b^2 + 4)z}{(z^2 - 1)^2} = \frac{\xi(z^4 + 6z^2 + 1)}{z(z^2 - 1)^2}, \\ f_2 &= -\frac{2i\xi cz^2}{(z-1)(z^2+1)^2} = -\frac{2i\xi z(z+1)}{(z^2+1)^2}, & g_2 &= \frac{\xi(c^2 - 4)z^2}{(z-1)(z^2+1)^2} = \frac{\xi(z^4 - 6z^2 + 1)}{(z-1)(z^2+1)^2}, \\ f_3 &= \frac{\xi bc}{4z(z-1)} = \frac{\xi(z+1)(z^2+1)}{4z^3}, & g_3 &= -\frac{\xi(b^2 + c^2)}{4z(z-1)} = -\frac{\xi(z^4 + 1)}{2z^3(z-1)}, \end{aligned}$$

тогда систему (7) можно переписать в виде

$$\Delta'_r = f_r \Delta_r^2 + g_r \Delta_r + f_r, \quad r = \overline{1, 3}, \quad ' = \frac{d}{dz}.$$

Полагая в полученной системе уравнений Риккати последовательно

$$\Delta_r = \frac{\bar{\Delta}_r}{f_r}, \quad \bar{\Delta}_r = u_r - \frac{1}{2} \left(\frac{f'_r}{f_r} + g_r \right), \quad u_r = -\frac{v'_r}{v_r}, \quad (8)$$

придем к системе

$$v_r'' + \varphi_r(z)v_r = 0, \quad r = \overline{1, 3}, \quad '' = \frac{d^2}{dz^2}, \quad (9)$$

где

$$\varphi_r(z) = f_r^2 + \frac{1}{2} \left(\left(\frac{f'_r}{f_r} \right)' + g'_r \right) - \frac{1}{4} \left(\frac{f'_r}{f_r} + g_r \right)^2,$$

или к системе

$$v_r'' + (1 + h_r(z))v_r = 0, \quad r = \overline{1, 3}, \quad (10)$$

где $h_r(z) = \varphi_r(z) - 1$.

Следуя теперь [4, с. 27], будем искать v_r в виде

$$v_r = a_r^1(z)e^{iz} + a_r^2(z)e^{-iz}, \quad r = \overline{1, 3}.$$

Тогда при каждом фиксированном r уравнение (10) можно заменить [4, с. 28] системой двух дифференциальных уравнений первого порядка

$$\begin{aligned} \frac{da_r^1}{dz} &= \frac{1}{2}ih_r(z)(a_r^1(z) + a_r^2(z)e^{-2iz}), \\ \frac{da_r^2}{dz} &= -\frac{1}{2}ih_r(z)(a_r^2(z) + a_r^1(z)e^{2iz}), \end{aligned}$$

которую, вводя вектор-столбец

$$a_r = \begin{pmatrix} a_r^1(z) \\ a_r^2(z) \end{pmatrix}$$

и нильпотентную матрицу

$$M_r(z) = \frac{1}{2}ih_r(z) \begin{pmatrix} 1 & e^{-2iz} \\ -e^{2iz} & -1 \end{pmatrix},$$

можем записать в векторной форме

$$\frac{da_r}{dz} = M_r(z)a_r.$$

Это дифференциальное уравнение можно заменить интегральным уравнением

$$a_r(z) = a_r(z_0) + \int_{z_0}^z M_r(z_1)a_r(z_1)dz_1,$$

общее решение которого можно получить методом итераций [4, с. 29–33]. Оно имеет вид

$$a_r(z) = F_r(z, z_0)a_r(z_0), \quad (11)$$

где элементы фундаментальной матрицы

$$F_r(z, z_0) = \begin{pmatrix} F_{11}^r(z, z_0) & F_{12}^r(z, z_0) \\ F_{21}^r(z, z_0) & F_{22}^r(z, z_0) \end{pmatrix}$$

представимы в виде рядов

$$\begin{aligned} F_{11}^r(z, z_0) &= 1 + \frac{i}{2} \int_{z_0}^z h_r(z_1)dz_1 + \left(\frac{i}{2}\right)^2 \int_{z_0}^z h_r(z_1)dz_1 \int_{z_0}^{z_1} h_r(z_2)(1 - e^{-2i(z_1-z_2)})dz_2 + \\ &+ \left(\frac{i}{2}\right)^3 \int_{z_0}^z h_r(z_1)dz_1 \int_{z_0}^{z_1} h_r(z_2)(1 - e^{-2i(z_1-z_2)})dz_2 \int_{z_0}^{z_2} h_r(z_3)(1 - e^{-2i(z_2-z_3)})dz_3 + \dots, \\ F_{12}^r(z, z_0) &= \frac{i}{2} \int_{z_0}^z h_r(z_1)e^{-2iz_1}dz_1 + \left(\frac{i}{2}\right)^2 \int_{z_0}^z h_r(z_1)dz_1 \int_{z_0}^{z_1} h_r(z_2)(1 - e^{-2i(z_1-z_2)})e^{-2iz_2}dz_2 + \end{aligned}$$

$$+\left(\frac{i}{2}\right)^3 \int_{z_0}^z h_r(z_1) dz_1 \int_{z_0}^{z_1} h_r(z_2) (1 - e^{-2i(z_1-z_2)}) dz_2 \int_{z_0}^{z_2} h_r(z_3) (1 - e^{-2i(z_2-z_3)}) e^{-2iz_3} dz_3 + \dots$$

Элементы $F_{21}^r(z, z_0)$ и $F_{22}^r(z, z_0)$ получаются из выражений для $F_{12}^r(z, z_0)$ и $F_{11}^r(z, z_0)$ соответственно заменой i на $-i$.

В таком случае из (11) находим, что

$$\begin{aligned} a_r^1(z) &= F_{11}^r a_r^1(z_0) + F_{12}^r a_r^2(z_0), \\ a_r^2(z) &= F_{21}^r a_r^1(z_0) + F_{22}^r a_r^2(z_0), \end{aligned}$$

и, значит, общее решение уравнения (10) представимо в виде

$$v_r = a_r^1(z_0) (F_{11}^r e^{iz} + F_{12}^r e^{-iz}) + a_r^2(z_0) (F_{12}^r e^{iz} + F_{22}^r e^{-iz}).$$

Обозначая теперь через \bar{F}_r матрицу, полученную из матрицы F_r заменой функции $h_r(z)$ функцией $\varphi_r(z) = h_r(z) + 1$, получим общее решение уравнения (9)

$$v_r = a_r^1(z_0) (\bar{F}_{11}^r e^{iz} + \bar{F}_{12}^r e^{-iz}) + a_r^2(z_0) (\bar{F}_{12}^r e^{iz} + \bar{F}_{22}^r e^{-iz}).$$

Тогда, следуя цепочке равенств (8) в обратном порядке, находим, что

$$\Delta_r = -\frac{(a_r^1(z_0) (\bar{F}_{11}^r e^{iz} + \bar{F}_{12}^r e^{-iz}) + a_r^2(z_0) (\bar{F}_{12}^r e^{iz} + \bar{F}_{22}^r e^{-iz}))'}{f_r (a_r^1(z_0) (\bar{F}_{11}^r e^{iz} + \bar{F}_{12}^r e^{-iz}) + a_r^2(z_0) (\bar{F}_{12}^r e^{iz} + \bar{F}_{22}^r e^{-iz}))} - \frac{1}{2f_r} \left(\frac{f_r'}{f_r} + g_r \right), \quad r = \overline{1, 3}. \quad (12)$$

З а м е ч а н и е. В каждую из формул (12) входит в действительности одна произвольная постоянная $C_r = \frac{a_r^2(z_0)}{a_r^1(z_0)}$ (или $C_r = \frac{a_r^1(z_0)}{a_r^2(z_0)}$).

Результатом проведенных рассуждений является следующая

Теорема. *Общее решение системы (1), компоненты которого удовлетворяют равенствам (6), определяется соотношениями (12), (2).*

Исследование выполнено при поддержке проекта FP7-PEOPLE-2012-IRSES-316338.

Список использованной литературы

1. Амелькин, В. В. Построение системы Фукса второго порядка с четырьмя особыми точками и неприводимыми матрицами-вычетами / В. В. Амелькин, М. Н. Василевич // Весті НАН Беларусі. Сер. фіз.-мат. навук. – 2013. – № 4. – С. 107–116.
2. On Certain Symmetry Reduction Systems of the Three-Wave Resonant Interaction in (2+1) Dimensions / R. A. Leo [et al.] // Progr. Theor. Phys. – 1986. – Vol. 76, N 4. – P. 739–751.
3. Маркушевич, А. И. Теория аналитических функций / А. И. Маркушевич. – Л.; М.: Гостехтеоретиздат, 1950.
4. Фрёман, Н. ВКБ-приближение / Н. Фрёман, П. У. Фрёман. – М.: Мир, 1967.

Поступила в редакцию 14.05.2015