

МНОГОМЕРНЫЕ АНАЛОГИ СИСТЕМЫ КОШИ – РИМАНА И ПРЕДСТАВЛЕНИЯ ИХ РЕШЕНИЯ ЧЕРЕЗ ГАРМОНИЧЕСКИЕ ФУНКЦИИ

На сегодня существует значительное количество многомерных обобщений голоморфных векторов. Самым общим является четырехмерное обобщение системы Коши – Римана. В данной работе с помощью введения в рассмотрение двух кватернионных функций и кватернионного дифференцирования впервые получено пятимерное обобщение голоморфного вектора. С использованием представления голоморфного вектора через кватернионную гармоническую функцию и ее производные рассмотрены задача Римана – Гильберта и одна задача в слое. Получено решение задачи Римана – Гильберта в пятимерном полупространстве.

Для того чтобы однозначная функция $w = u + iv$, заданная в области $D \in \mathbb{R}^2$, была голоморфной, необходимо и достаточно, чтобы ее действительная и мнимая части удовлетворяли равенствам

$$\frac{\partial u}{\partial x} - \frac{\partial v}{\partial y} = 0, \quad \frac{\partial u}{\partial y} + \frac{\partial v}{\partial x} = 0. \quad (1)$$

Система [9]

$$\begin{aligned} u_x + v_y + w_z &= 0, & s_x - v_z + w_y &= 0, \\ s_y + u_z - w_x &= 0, & s_z - u_y + v_x &= 0, \end{aligned} \quad (2)$$

считается трехмерным обобщением системы (1). Так как каждая из функций s , u , w , v является гармонической функцией, решения этой системы в литературе называют голоморфными векторами, а системы (1) и (2) соответственно называют системой Коши – Римана и системой Моисила – Теодореску.

Система (2) построена в [7] следующим образом. Известно, что градиент решения $U(x, y, z)$ уравнения Лапласа

$$\frac{\partial^2 U}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 U}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 U}{\partial z^2} = 0, \quad (3)$$

т. е. $\left(\frac{\partial U}{\partial x}, \frac{\partial U}{\partial y}, \frac{\partial U}{\partial z}\right) = (u, v, w)$, удовлетворяет системе

$$\begin{aligned} u_x + v_y + w_z &= 0, & -v_z + w_y &= 0, \\ u_z - w_x &= 0, & -u_y + v_x &= 0. \end{aligned} \quad (4)$$

Введем четвертую искомую функцию s таким образом, чтобы полученная система

$$\begin{aligned} u_x + v_y + w_z &= 0, & s_x - v_z + w_y &= 0, \\ s_y + u_z - w_x &= 0, & s_z - u_y + v_x &= 0, \end{aligned} \quad (5)$$

была системой эллиптического типа и в результате получим систему Моисила – Теодореску (2).

Если в каждое уравнение системы (5) добавим слева соответственно $-s_t$, u_t , v_t , w_t , чтобы полученная система также оставалась системой эллиптического типа, то получим систему, которая встречается в теории голоморфного кватерниона:

$$\begin{aligned} s_t - u_x - v_y - w_z &= 0, & u_t + s_x - v_z + w_y &= 0, \\ v_t + s_y + u_z - w_x &= 0, & w_t + s_z - u_y + v_x &= 0. \end{aligned} \quad (6)$$

Система (6) также называется системой Моисила – Теодореску и является четырехмерным обобщением системы Коши – Римана.

Еще один метод построения такой системы описан в работе [6]. В этой работе рассматривается общая система дифференциальных уравнений первого порядка в \mathbb{R}^4 :

$$\sum_{j=1}^4 B_j \frac{\partial \tilde{U}}{\partial x_j} = 0, \quad (7)$$

где B_j – постоянные комплексные матрицы размерности 2×2 , искомый вектор $\tilde{U} = (\tilde{u}, \tilde{v})$ – столбец из комплексных функций $\tilde{u} = \tilde{u}(x)$, $\tilde{v} = \tilde{v}(x)$, $x = (x_1, x_2, x_3, x_4) \in \mathbb{R}^4$. Эта система также называется четырехмерным обобщением системы Коши – Римана, если компоненты \tilde{u} , \tilde{v} для каждого \tilde{U} являются гармоническими функциями. Теперь через $U = (s, u, v, w)$ обозначим вектор-столбец, составленный из действительных и мнимых частей компонентов решения \tilde{U} исходной системы (7):

$$s = \operatorname{Re} \tilde{u}, \quad u = \operatorname{Im} \tilde{u}, \quad v = \operatorname{Re} \tilde{v}, \quad w = \operatorname{Im} \tilde{v}$$

и, проведя гомотопическую классификацию, систему (7) запишем в виде

$$\begin{aligned} s_t + u_x + \rho b_1 v_y - \rho b_2 w_y - \rho b_2 v_z - \rho b_1 w_z &= 0, \\ u_t - s_x + \rho b_2 v_y + \rho b_1 w_y + \rho b_1 v_z - \rho b_2 w_z &= 0, \\ v_t - w_x - \rho b_1 s_y - \rho b_2 u_y + \rho b_2 s_z - \rho b_1 u_z &= 0, \\ w_t + v_x + \rho b_2 s_y - \rho b_1 u_y + \rho b_1 s_z + \rho b_2 u_z &= 0, \end{aligned} \quad (8)$$

где $b = b_1 + ib_2$ – произвольное комплексное число, $\rho = (b_1^2 + b_2^2)^{-1}$.

Если в этой системе положим $b_1 = 1$, $b_2 = 0$ и будем считать, что s , u , v , w не зависят от t , то получим систему Моисила – Теодореску (5), которая является естественным трехмерным обобщением системы Коши – Римана. Действительно, при $b_1 = 1$, $b_2 = 0$ из системы (8) получаем систему

$$\begin{aligned} u_x + v_y - w_z &= 0, \\ -s_x + w_y + v_z &= 0, \\ -w_x - s_y - u_z &= 0, \\ v_x - u_y + s_z &= 0. \end{aligned}$$

Если в этой системе вместо функции u положим $-w$, а вместо функции s возьмем функцию $-v$, то придем к системе (5).

Если в (8) положим $b_1 = 0$, $b_2 = 1$ и будем считать, что s , u , v , w являются функциями всех четырех аргументов t , x , y , z , то получим систему, являющуюся четырехмерным обобщением системы Коши – Римана:

$$\begin{aligned} s_t + u_x + w_y - v_z &= 0, \\ u_t - s_x + v_y + w_z &= 0, \\ v_t - w_x - u_y - s_z &= 0, \\ w_t + v_x + s_y + u_z &= 0, \end{aligned}$$

которая встречается в теории голоморфного кватерниона [2, 4].

Рассмотрим систему

$$\begin{aligned}
u_x + v_y + \rho b_1 w_z - \rho b_2 s_z &= 0, \\
v_x - u_y + \rho b_1 s_z + \rho b_2 w_z &= 0, \\
w_x - s_y - \rho b_1 u_z - \rho b_2 v_z &= 0, \\
s_x + w_y - \rho b_1 v_z + \rho b_2 u_z &= 0.
\end{aligned} \tag{9}$$

Если в (9) принять, что s , u , v , w не зависят от t , то имеем общую трехмерную систему типа системы Моисила – Теодореску [8].

Отсюда при $b_1 = 1$, $b_2 = 0$ получим саму систему Моисила – Теодореску (5). Запишем систему (9) в виде

$$\begin{pmatrix} 2 \frac{\partial}{\partial \xi} & b\rho \frac{\partial}{\partial z} \\ -\bar{b}\rho \frac{\partial}{\partial z} & 2 \frac{\partial}{\partial \xi} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} p \\ q \end{pmatrix} = 0,$$

где

$$\begin{aligned}
\xi &= x + iy, & \bar{\xi} &= x - iy, \\
\frac{\partial}{\partial \xi} &= \frac{1}{2} \left(\frac{\partial}{\partial x} - i \frac{\partial}{\partial y} \right), & \frac{\partial}{\partial \bar{\xi}} &= \frac{1}{2} \left(\frac{\partial}{\partial x} + i \frac{\partial}{\partial y} \right), \\
b &= b_1 + ib_2, & \rho &= (b_1^2 + b_2^2)^{-1}, & p &= u + iv, & q &= w + is,
\end{aligned}$$

или в раскрытом виде

$$2 \frac{\partial p}{\partial \xi} + b\rho \frac{\partial q}{\partial z} = 0, \quad -\bar{b}\rho \frac{\partial p}{\partial z} + 2 \frac{\partial q}{\partial \bar{\xi}} = 0.$$

Как и в работе [8], вводя в рассмотрение комплексную гармоническую функцию трех переменных

$$\varphi(x, y, z) = \omega(x, y, z) + i\tau(x, y, z),$$

убедимся, что

$$p = \rho(b_1 + ib_2) \left(\frac{\partial \varphi(x, y, z)}{\partial x} + i \frac{\partial \varphi(x, y, z)}{\partial y} \right), \quad q = \frac{\partial \varphi(x, y, z)}{\partial z},$$

является решением этой системы. Отсюда, отделяя действительные и мнимые части, получим представления решений системы (9) через производные гармонических функций $\omega(x, y, z)$ и $\tau(x, y, z)$:

$$\begin{aligned}
u &= b_1(\omega_x - \tau_y) - b_2(\tau_x + \omega_y), \\
v &= b_2(\omega_x - \tau_y) - b_1(\tau_x + \omega_y), & w &= \omega_z, & s &= \tau_z.
\end{aligned} \tag{10}$$

Теперь построим общее представление решения системы (8) через производные двух произвольных гармонических функций. Для этого введем в рассмотрение две независимые комплексные переменные $\zeta = t + ix$, $\eta = y + iz$ и две комплексные искомые функции $U = s + iu$, $V = v + iw$. Тогда систему (8) можем записать в виде

$$\frac{\partial U}{\partial \zeta} + \rho b \frac{\partial V}{\partial \bar{\eta}} = 0, \quad -\rho \bar{b} \frac{\partial U}{\partial \bar{\eta}} + \frac{\partial V}{\partial \zeta} = 0, \tag{11}$$

где

$$\begin{aligned}
\frac{\partial}{\partial \zeta} &= \frac{1}{2} \left(\frac{\partial}{\partial t} - i \frac{\partial}{\partial x} \right), & \frac{\partial}{\partial \bar{\zeta}} &= \frac{1}{2} \left(\frac{\partial}{\partial t} + i \frac{\partial}{\partial x} \right), \\
\frac{\partial}{\partial \eta} &= \frac{1}{2} \left(\frac{\partial}{\partial y} + i \frac{\partial}{\partial z} \right), & \frac{\partial}{\partial \bar{\eta}} &= \frac{1}{2} \left(\frac{\partial}{\partial y} - i \frac{\partial}{\partial z} \right).
\end{aligned}$$

Если введем в рассмотрение комплексную гармоническую функцию от четырех независимых переменных t, x, y, z :

$$\varphi(t, x, y, z) = \omega(t, x, y, z) + i\tau(t, x, y, z),$$

то общее представление решения системы (11) через производные гармонической функции запишем как

$$U = 2\rho b \frac{\partial \varphi}{\partial \zeta}, \quad V = 2 \frac{\partial \varphi}{\partial \eta},$$

т. е.

$$s + iu = \rho(b_1 + ib_2) \left[\frac{\partial}{\partial t} (\omega + i\tau) + i \frac{\partial}{\partial x} (\omega + i\tau) \right],$$

$$v + iw = \frac{\partial}{\partial y} (\omega + i\tau) + i \frac{\partial}{\partial z} (\omega + i\tau).$$

Отсюда, отделяя действительные и мнимые части, получим представление решения системы (8) через производные гармонических функций ω и τ :

$$\begin{aligned} s &= \rho b_1 (\omega_t - \tau_x) - \rho b_2 (\tau_t + \omega_x), \\ u &= \rho b_1 (\tau_t + \omega_x) + \rho b_2 (\omega_t - \tau_x), \\ v &= \omega_y + \tau_z, \quad w = \tau_y - \omega_z. \end{aligned} \quad (12)$$

В работе [8] в трехмерном случае для системы (9) поставлена и решена известная задача Римана – Гильберта. Рассмотрим задачу в области $D \in \mathbb{R}^3$. Требуется найти в области $D \in \mathbb{R}^3$ регулярное решение системы (9) с граничными условиями [1]

$$\alpha_j u + \beta_j v + \gamma_j w + \delta_j s = f_j, \quad j = 1, 2, \quad (13)$$

где $\alpha_j, \beta_j, \gamma_j, \delta_j, f_j$ – заданные непрерывные функции, удовлетворяющие условию Гельдера. Известно, что регуляризуемость краевой задачи является необходимым и достаточным условием нетеровости оператора. Для системы типа (8) в случае $b_1 = 1, b_2 = 0$ не существует ни одной регуляризуемой краевой задачи ни в какой ограниченной области [2, 4].

В работе [5] показана корректность одной краевой задачи для системы вида (8) с младшими членами в бесконечной области $D \equiv \{0 < t < h, -\infty < x < +\infty, -\infty < y < +\infty, -\infty < z < +\infty\}$. Обозначим через T оператор, отображающий вектор $U \equiv (s, u, v, w)$ на левые части уравнения (8). Требуется найти в области D решение неоднородной системы

$$TU + A(x)U = F(x), \quad (14)$$

где $U(x) \in C^\infty(\bar{D}) \cap W_2^2(D)$, $A(x)$ – заданная квадратная матрица четвертого порядка, а $F(x)$ – заданная четырехмерная вектор-функция. Компоненты $U(x)$ удовлетворяют на границе Γ условиям

$$s(\Gamma) = U(\Gamma) = v(t = 0) = w(t = h) = 0. \quad (15)$$

Доказана следующая

Теорема. Если матрица $A(x) \in C(\bar{D})$ и существует положительное число $\delta < \frac{\sqrt{2}}{h}$ такое, что $\|AU\|_0 \leq \delta \|U\|_0$, то для любой вектор-функции $F(x) \in L_2(D)$ задача (14), (15) имеет единственное решение $U(x) \in W_2^1(D)$.

До сих пор не было известно пятимерное обобщение голоморфного вектора. Построим пятимерный аналог системы Коши – Римана. Пусть $b = b_1 + ib_2 + jb_3 + kb_4$, $\bar{b} = b_1 - ib_2 - jb_3 - kb_4$ – соответственно кватернионное и сопряженное кватернионные постоянные числа; $\partial = \partial_{x_1} + i\partial_{x_2} + j\partial_{x_3} + k\partial_{x_4}$, $\bar{\partial} = \partial_{x_1} - i\partial_{x_2} - j\partial_{x_3} - k\partial_{x_4}$ – кватернионное и сопряженное кватернионное дифференцирования; b_ℓ , $\ell = 1, 2, 3, 4$, – действительные постоянные, $\rho = (b_1^2 + b_2^2 + b_3^2 + b_4^2)^{-1}$, причем i, j, k – кватернионные единицы, обладающие свойствами: $ij = k$, $ki = j$, $jk = i$, $i^2 = j^2 = k^2 = -1$.

В пространстве \mathbb{R}^5 переменных $(x_1, x_2, x_3, x_4, x_5)$ рассмотрим систему уравнений с частными производными первого порядка от функций $u_1, u_2, u_3, \dots, u_8$:

$$\begin{aligned} & \frac{\partial u_1}{\partial x_5} + \rho b_1 \left(\frac{\partial u_5}{\partial x_1} - \frac{\partial u_6}{\partial x_2} - \frac{\partial u_7}{\partial x_3} - \frac{\partial u_8}{\partial x_4} \right) - \rho b_2 \left(\frac{\partial u_6}{\partial x_1} + \frac{\partial u_5}{\partial x_2} + \frac{\partial u_8}{\partial x_3} - \frac{\partial u_7}{\partial x_4} \right) - \\ & \quad - \rho b_3 \left(\frac{\partial u_7}{\partial x_1} - \frac{\partial u_8}{\partial x_2} + \frac{\partial u_5}{\partial x_3} + \frac{\partial u_6}{\partial x_4} \right) - \\ & \quad - \rho b_4 \left(\frac{\partial u_8}{\partial x_1} + \frac{\partial u_7}{\partial x_2} - \frac{\partial u_6}{\partial x_3} + \frac{\partial u_5}{\partial x_4} \right) = 0, \\ & \frac{\partial u_2}{\partial x_5} + \rho b_1 \left(\frac{\partial u_6}{\partial x_1} + \frac{\partial u_5}{\partial x_2} + \frac{\partial u_8}{\partial x_3} - \frac{\partial u_7}{\partial x_4} \right) + \rho b_2 \left(\frac{\partial u_5}{\partial x_1} - \frac{\partial u_6}{\partial x_2} - \frac{\partial u_7}{\partial x_3} - \frac{\partial u_8}{\partial x_4} \right) + \\ & \quad + \rho b_3 \left(\frac{\partial u_8}{\partial x_1} + \frac{\partial u_7}{\partial x_2} - \frac{\partial u_6}{\partial x_3} + \frac{\partial u_5}{\partial x_4} \right) - \\ & \quad - \rho b_4 \left(\frac{\partial u_7}{\partial x_1} - \frac{\partial u_8}{\partial x_2} - \frac{\partial u_5}{\partial x_3} + \frac{\partial u_6}{\partial x_4} \right) = 0, \\ & \frac{\partial u_3}{\partial x_5} - \rho b_3 \left(\frac{\partial u_5}{\partial x_1} - \frac{\partial u_6}{\partial x_2} - \frac{\partial u_7}{\partial x_3} - \frac{\partial u_8}{\partial x_4} \right) + \rho b_1 \left(\frac{\partial u_7}{\partial x_1} - \frac{\partial u_8}{\partial x_2} + \frac{\partial u_5}{\partial x_3} + \frac{\partial u_6}{\partial x_4} \right) + \\ & \quad + \rho b_4 \left(\frac{\partial u_6}{\partial x_1} + \frac{\partial u_5}{\partial x_2} + \frac{\partial u_8}{\partial x_3} - \frac{\partial u_7}{\partial x_4} \right) - \\ & \quad - \rho b_2 \left(\frac{\partial u_8}{\partial x_1} + \frac{\partial u_7}{\partial x_2} - \frac{\partial u_6}{\partial x_3} + \frac{\partial u_5}{\partial x_4} \right) = 0, \\ & \frac{\partial u_4}{\partial x_5} + \rho b_4 \left(\frac{\partial u_5}{\partial x_1} - \frac{\partial u_6}{\partial x_2} - \frac{\partial u_7}{\partial x_3} - \frac{\partial u_8}{\partial x_4} \right) + \rho b_2 \left(\frac{\partial u_7}{\partial x_1} - \frac{\partial u_8}{\partial x_2} + \frac{\partial u_5}{\partial x_3} + \frac{\partial u_6}{\partial x_4} \right) - \\ & \quad - \rho b_3 \left(\frac{\partial u_6}{\partial x_1} + \frac{\partial u_5}{\partial x_2} + \frac{\partial u_8}{\partial x_3} - \frac{\partial u_7}{\partial x_4} \right) + \\ & \quad + \rho b_1 \left(\frac{\partial u_8}{\partial x_1} + \frac{\partial u_7}{\partial x_2} - \frac{\partial u_6}{\partial x_3} + \frac{\partial u_5}{\partial x_4} \right) = 0, \\ & \frac{\partial u_5}{\partial x_5} + \rho b_1 \left(\frac{\partial u_1}{\partial x_1} - \frac{\partial u_2}{\partial x_2} - \frac{\partial u_3}{\partial x_3} - \frac{\partial u_4}{\partial x_4} \right) - \rho b_2 \left(\frac{\partial u_2}{\partial x_1} + \frac{\partial u_1}{\partial x_2} + \frac{\partial u_4}{\partial x_3} - \frac{\partial u_3}{\partial x_4} \right) - \\ & \quad - \rho b_3 \left(\frac{\partial u_3}{\partial x_1} - \frac{\partial u_4}{\partial x_2} + \frac{\partial u_1}{\partial x_3} + \frac{\partial u_2}{\partial x_4} \right) - \\ & \quad - \rho b_4 \left(\frac{\partial u_4}{\partial x_1} + \frac{\partial u_3}{\partial x_2} - \frac{\partial u_2}{\partial x_3} + \frac{\partial u_1}{\partial x_4} \right) = 0, \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
& \frac{\partial u_6}{\partial x_5} + \rho b_2 \left(\frac{\partial u_1}{\partial x_1} - \frac{\partial u_2}{\partial x_2} - \frac{\partial u_3}{\partial x_3} - \frac{\partial u_4}{\partial x_4} \right) - \rho b_1 \left(\frac{\partial u_2}{\partial x_1} + \frac{\partial u_1}{\partial x_2} + \frac{\partial u_4}{\partial x_3} - \frac{\partial u_3}{\partial x_4} \right) + \\
& \quad + \rho b_3 \left(\frac{\partial u_4}{\partial x_1} + \frac{\partial u_3}{\partial x_2} - \frac{\partial u_2}{\partial x_3} + \frac{\partial u_1}{\partial x_4} \right) - \\
& \quad - \rho b_4 \left(\frac{\partial u_3}{\partial x_1} - \frac{\partial u_4}{\partial x_2} + \frac{\partial u_1}{\partial x_3} + \frac{\partial u_2}{\partial x_4} \right) = 0, \\
& \frac{\partial u_7}{\partial x_5} + \rho b_3 \left(\frac{\partial u_1}{\partial x_1} - \frac{\partial u_2}{\partial x_2} - \frac{\partial u_3}{\partial x_3} - \frac{\partial u_4}{\partial x_4} \right) - \rho b_1 \left(\frac{\partial u_3}{\partial x_1} - \frac{\partial u_4}{\partial x_2} + \frac{\partial u_1}{\partial x_3} + \frac{\partial u_2}{\partial x_4} \right) - \\
& \quad - \rho b_2 \left(\frac{\partial u_4}{\partial x_1} + \frac{\partial u_3}{\partial x_2} - \frac{\partial u_2}{\partial x_3} + \frac{\partial u_1}{\partial x_4} \right) + \\
& \quad + \rho b_4 \left(\frac{\partial u_2}{\partial x_1} + \frac{\partial u_1}{\partial x_2} + \frac{\partial u_4}{\partial x_3} - \frac{\partial u_3}{\partial x_4} \right) = 0, \\
& \frac{\partial u_8}{\partial x_5} + \rho b_4 \left(\frac{\partial u_1}{\partial x_1} - \frac{\partial u_2}{\partial x_2} - \frac{\partial u_3}{\partial x_3} - \frac{\partial u_4}{\partial x_4} \right) - \rho b_1 \left(\frac{\partial u_4}{\partial x_1} + \frac{\partial u_3}{\partial x_2} - \frac{\partial u_2}{\partial x_3} + \frac{\partial u_1}{\partial x_4} \right) + \\
& \quad + \rho b_2 \left(\frac{\partial u_3}{\partial x_1} - \frac{\partial u_4}{\partial x_2} + \frac{\partial u_1}{\partial x_3} + \frac{\partial u_2}{\partial x_4} \right) - \\
& \quad - \rho b_3 \left(\frac{\partial u_2}{\partial x_1} + \frac{\partial u_1}{\partial x_2} + \frac{\partial u_4}{\partial x_3} - \frac{\partial u_3}{\partial x_4} \right) = 0. \tag{16}
\end{aligned}$$

Эта система получена из системы

$$\begin{aligned}
& \frac{\partial U}{\partial x_5} + \rho b \partial V = 0, \\
& -\rho \bar{b} \partial U + \frac{\partial V}{\partial x_5} = 0, \tag{17}
\end{aligned}$$

где $U = u_1 + iu_2 + ju_3 + ku_4$, $V = u_5 + iu_6 + ju_7 + ku_8$. В системе (16) каждая из функций $u_1, u_2, u_3, \dots, u_8$ является гармонической. Действительно, если в (16) первое уравнение продифференцируем по x_5 , второе уравнение, сначала разделим на $-\rho b_1$, затем продифференцируем по x_5 , также аналогичным образом продифференцируем и другие уравнения, то после сложения получим, что u_1 удовлетворяет уравнению Лапласа. Аналогично, продифференцировав по остальным переменным, убедимся, что и другие функции u_k , $k = 2, 3, \dots, 8$, также удовлетворяют уравнению Лапласа.

Введем в рассмотрение кватернионную гармоническую функцию от $x = (x_1, x_2, x_3, x_4, x_5)$:

$$\varphi = \varphi(x_1, x_2, x_3, x_4, x_5),$$

полагая, что

$$\begin{aligned}
& u_\ell = \frac{\partial \varphi_\ell}{\partial x_5}, \quad \ell = 1, 2, 3, 4, \\
& u_r = \rho (B_r, M_r), \quad r = 5, 6, 7, 8. \tag{18}
\end{aligned}$$

Здесь $\rho = \left(\sum_{k=1}^8 b_k^2 \right)^{-1}$, (B_r, M_r) – скалярное произведение векторов B_r, M_r :

$$\begin{aligned}
& B_5 = (b_1, b_2, b_3, b_4), & B_6 = (b_1, -b_2, -b_3, -b_4), \\
& B_7 = (b_1, b_2, -b_3, -b_4), & B_8 = (b_1, -b_2, b_3, -b_4),
\end{aligned}$$

$$M_5 = (m_1, m_2, m_3, m_4), \quad M_6 = (m_2, m_1, m_3, m_4),$$

$$M_7 = (m_3, m_4, m_1, m_2), \quad M_8 = (m_4, m_3, m_2, m_1).$$

Через m_s , $s = 1, 2, 3, 4$, обозначены следующие комбинации производных гармонических функций:

$$m_1 = \frac{\partial \varphi_1}{\partial x_1} + \frac{\partial \varphi_2}{\partial x_2} + \frac{\partial \varphi_3}{\partial x_3} + \frac{\partial \varphi_4}{\partial x_4}, \quad m_2 = \frac{\partial \varphi_2}{\partial x_1} - \frac{\partial \varphi_1}{\partial x_2} + \frac{\partial \varphi_4}{\partial x_3} - \frac{\partial \varphi_3}{\partial x_4},$$

$$m_3 = \frac{\partial \varphi_3}{\partial x_1} + \frac{\partial \varphi_4}{\partial x_2} - \frac{\partial \varphi_1}{\partial x_3} + \frac{\partial \varphi_2}{\partial x_4}, \quad m_4 = \frac{\partial \varphi_4}{\partial x_1} - \frac{\partial \varphi_3}{\partial x_2} + \frac{\partial \varphi_2}{\partial x_3} - \frac{\partial \varphi_1}{\partial x_4}.$$

С помощью представления (18) задача Римана – Гильберта о нахождении регулярного в полупространстве $\mathbb{R}_\Gamma^5 \equiv \{x_5 > 0\}$ решения $W = (U, V) = (u_1, u_2, \dots, u_8)$ системы (16), удовлетворяющего на границе $\Gamma \equiv \{x_5 = 0\}$ условиям

$$\sum_{\ell=1}^8 a_{\ell r} u_\ell = f_r, \quad r = 1, 2, 3, 4, \quad (19)$$

где $a_{\ell r}$, f_r , $\ell = 1, 2, \dots, 8$, $r = 1, 2, 3, 4$, – заданные функции на границе, сводится к задаче о наклонной производной

$$\sum_{s=1}^4 (\alpha_{sr}, \nabla \varphi_r) = f_r, \quad r = 1, 2, 3, 4, \quad (20)$$

здесь α_{sr} – вполне определенные вектора. Таким образом, получили задачу о наклонной производной – задачу о нахождении в полупространстве $x_5 > 0$ гармонических функций $\varphi_\ell(x)$, $\ell = 1, 2, 3, 4$, удовлетворяющих на границе условиям (19). В частности, можно рассмотреть задачу для регулярных в полупространстве $x_5 > 0$ гармонических функций с постоянными коэффициентами $a_{\ell r}$, подбирая коэффициенты системы (16), (19) так, чтобы уравнение (20) приняло вид

$$\frac{\partial \varphi_\ell}{\partial x_5} = f_\ell, \quad \ell = 1, 2, 3, 4. \quad (21)$$

Решения задачи (21), функции $\varphi_\ell(x)$, $\ell = 1, 2, 3, 4$, стремящиеся к нулю на бесконечности, а также в предположении, что и функции $f_\ell(x)$, $\ell = 1, 2, 3, 4$, также стремятся к нулю на бесконечности, находятся явно по формуле [3]:

$$\varphi_\ell(x) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \dots \int_{-\infty}^{\infty} \frac{f_\ell(y) dy_1 dy_2 dy_3 dy_4}{\sqrt{\sum_{i=1}^4 (x_i - y_i)^2 + x_5^2}}, \quad \ell = 1, 2, 3, 4. \quad (22)$$

Следовательно, на основании формул (22) в случае граничных условий (21) по формуле (18) определим единственное решение задачи (16), (19). В дальнейшем можно решить методом Булигана – Жиро краевую задачу для пятимерной системы – обобщающую систему Мойсила – Теодореску.

1. Бицадзе А. И. Краевые задачи для эллиптических уравнений второго порядка. – Москва: Наука, 1966. – 204 с.
2. Виноградов В. С. Об одной эллиптической системе, не имеющей нетеровых граничных задач // Докл. АН СССР. – 1971. – **199**, № 5. – С. 1008–1010.
3. Курант Р. Уравнения с частными производными. – Москва: Мир, 1964. – 830 с.
То же: Courant R. Partial differential equations. – New York: Intersci. Publ., 1962. – xxii+830 p.

4. Соломяк М. З. О линейных эллиптических системах первого порядка // Докл. АН СССР. – 1963. – **150**, № 1. – С. 48–51.
5. Токибетов Ж. А., Тунгатаров А. Б., Сапакова С. З. Обобщенная задача Римана–Гильберта для многомерных систем дифференциальных уравнений в частных производных // Вестн. Вост.-Казахст. гос. техн. ун-та им. Д. Серикбаева. Сер. Математика, физика, химия, информатика. – 2013. – № 3 – С. 227–235.
6. Усс А. Т. О краевых задачах для четырехмерных аналогов системы Коши–Римана с комплексными коэффициентами // Вестн. Самарск. гос. техн. ун-та. Сер. Физ.-мат. науки. – 2001. – Вып. 12. – С. 10–16.
7. Янушаускас А. И. Задача о наклонной производной теории потенциала. – Новосибирск, 1985. – 262 с.
8. Teodorescu N. La dérivée aréolaire // Annales Roumaines de Mathématiques. Cahier 3. – 1936.
9. Tokibetov J. A., Sapakova S. Z. About Noetherian of Riemann–Hilbert’s problem for general Cauchy–Riemann’s system // Int. J. Math. Phys. Quarterly Journal of al-Farabi Kazakh National University. – 2012. – **3**, No. 2. – P. 111–113.

БАГАТОВИМІРНІ АНАЛОГИ СИСТЕМИ КОШІ – РІМАНА І ПОДАННЯ ЇХ РОЗВ’ЯЗКУ ЧЕРЕЗ ГАРМОНІЧНІ ФУНКЦІЇ

На сьогодні існує значна кількість багатовимірних узагальнень голоморфних векторів. Найбільш загальним є чотиривимірне узагальнення системи Коші – Рімана. У цій роботі за допомогою введення у розгляд двох кватерніонних функцій і кватерніонного диференціювання вперше отримано п’ятивимірне узагальнення голоморфного вектора. З використанням подання голоморфного вектора через кватерніонну гармонічну функцію і її похідні розглянуто задачу Рімана – Гільберта і одну задачу в шарі. Отримано розв’язок задачі Рімана – Гільберта в п’ятивимірному півпросторі.

MULTIDIMENSIONAL ANALOGUES OF THE CAUCHY – RIEMANN’S SYSTEM AND REPRESENTATIONS OF THEIR SOLUTIONS VIA HARMONIC FUNCTIONS

Nowadays there are plenty of multi-dimensional generalizations of holomorphic vectors. The most common is a four-dimensional generalization of the Cauchy – Riemann system. In this paper, by introducing into consideration two quaternion functions and quaternion differentiation, five-dimensional generalization of a holomorphic vector is obtained for the first time. Using the representation of holomorphic vector via quaternion harmonic function and its derivatives, the Riemann – Hilbert problem and one problem in the layer are considered. The new solution of the Riemann – Hilbert problem in five-dimensional half-space is obtained.

Казахск. нац. ун-т им. аль-Фараби, Алматы, Казахстан

Получено
02.07.15