



## ФОРМУЛА КАРЛЕМАНА ДЛЯ ОБОБЩЕННОЙ СИСТЕМЫ КОШИ-РИМАНА С КВАТЕРНИОННЫМ ПАРАМЕТРОМ

**Сатторов Э.Н.**

Заведующий кафедры Математика и информатика, Узбекско-  
Финский педагогический институт, Самарканд, Узбекистан  
e-Sattorov@rambler.ru

**Рустамов С.У.**

Базовый докторант кафедры Математика, Навоинский  
государственный педагогический институт, Навои, Узбекистан  
e-Sohibjon\_17@mail.ru

<https://www.doi.org/10.5281/zenodo.10422247>

### ARTICLE INFO

Received: 14<sup>th</sup> December 2023

Accepted: 21<sup>th</sup> December 2023

Online: 22<sup>th</sup> December 2023

### KEY WORDS

Обобщенная система Коши-  
Римана, задача Коши,  
некорректная задача,  
формула Карлемана.

### ABSTRACT

*В данной работе получено формула Карлемана для  
решений обобщенной системы Коши-Римана с  
кватернионным параметром в ограниченной  
трехмерной области.*

### Введение

В связи с применением аппарата теории функций комплексного переменного был достигнут наиболее существенный прогресс в решении двумерных задач математической физики. Среди возможных пространственных обобщений двумерной теории все более видное место в последнее время занимает кватернионный анализ.

Введенный в работах Gr.C.Moisil, N.Theodoresco [1], Н.М. Крылова [2] в связи с требованием факторизации оператора Лапласа аналог условий Коши-Римана естественным образом привел к понятиям кватернионных аналогов интеграла типа Коши, оператора сингулярного интегрирования  $T$ - оператора, рассмотренным впервые в работе А.В.Бицадзе [3], [4]. Для них оказались справедливы теоремы, обобщающие известные результаты теории функций комплексного переменного. В [3] были показаны и первые применения интегральных теорем кватернионного анализа в пространственной теории упругости.

Задача аналитического продолжения решения системы уравнений, которая является обобщением [1], [5]-[6] системой Моисила-Теодореску, трехмерным аналогом уравнений Коши-Римана, важность которых в физических приложениях привела к далеко идущим обобщениям [7]-[9].

Метод указанных результатов основан на конструкции в виде фундаментального решения оператора  $D_\alpha$ , зависящего от положительного параметра, исчезающего при стремлении параметра к бесконечности на  $\Gamma$ , когда полюс фундаментального решения лежит в полупространстве  $y_3 > 0$ . Следуя М.М.Лаврентьеву и Ш.Ярмухамедову матрицу фундаментальных решений с указанным свойством назовем



матрицей Карлемана для полупространства [10], [11]. После построения матрицы Карлемана в явном виде формула продолжения, а также регуляризация решения задачи Коши выписываются в виде обобщенной пространственной интегральной формулы Коши.

### §1. Постановка задачи и конструкция функции Карлемана

Пусть  $R^3$ -вещественное трехмерное евклидово пространство,

$$x = (x_1, x_2, x_3), y = (y_1, y_2, y_3) \in R^3, x' = (x_1, x_2, 0), y' = (y_1, y_2, 0) \in R^2,$$

$s = (y_1 - x_1)^2 + (y_2 - x_2)^2, r^2 = |y - x|^2 = s + (y_3 - x_3)^2, \Omega$  - ограниченная односвязная область в  $R^3$  с границей  $\partial\Omega$  состоящей из компактной связной части  $\Gamma$  плоскости  $y_3 = 0$  и гладкого куска поверхности  $S$  Ляпунова, лежащей в полупространстве  $y_3 \geq 0$ ,  $\bar{\Omega} = \Omega \cup \partial\Omega, \partial\Omega = S \cup \Gamma$ .

Рассмотрим систему уравнений [12]

$$\alpha_0 f_0 - \operatorname{div} f - \langle f, \vec{\alpha} \rangle = 0, \operatorname{grad} f_0 + \operatorname{rot} f + [f \times \vec{\alpha}] + f_0 \vec{\alpha} + \alpha_0 f = 0 \quad (1)$$

где  $\vec{\alpha} = (\alpha_1, \alpha_2, \alpha_3), \alpha_k \in C, k = 0, 1, 2, 3; f = (f_1, f_2, f_3), f_0$  - векторная и скалярная функции соответственно.

Пусть  $\mathcal{Q}$  - множество комплексных кватернионов, т.е. если  $\alpha \in \mathcal{Q}$ , то  $\alpha = \sum_{k=0}^3 \alpha_k i_k$ , где  $i_k, k = 0, 1, 2, 3$  - базисные кватернионные векторы,  $\alpha_k \in C, k = 0, 1, 2, 3$ . По определению, для  $i$  - мнимой единицы из  $C$  - выполняются соотношения  $i i_k = i_k i, k = 0, 1, 2, 3$ . Обозначим  $\hat{\alpha} := \sum_{k=1}^3 \alpha_k i_k, \bar{\alpha} := \alpha_0 - \hat{\alpha}$ , через  $\mathfrak{R}$  подмножество  $\mathcal{Q}$  делителей нуля. Через  $\Theta$  обозначим подмножество  $\mathcal{Q}$  делителей нуля.

На кватернионнозначных функциях вида  $F(x) = \sum_{k=0}^3 f_k(x) i_k, x \in \Omega \subset R^3, k = 0, 1, 2, 3$

определим оператор  $D_\alpha F := (D + M^\alpha)F$ , где  $D := \sum_{k=1}^3 i_k \frac{\partial}{\partial x_k}$  - оператор, обобщающий двумерный оператор Коши-Римана (см. например [6]);  $M^\alpha F := F\alpha$ . Тогда уравнение  $D_\alpha F = 0$  является эквивалентной записью системы (1). Обозначим через  $A(\Omega)$  совокупность функций, решений оператора  $D_\alpha$  в  $\Omega$  и непрерывных на  $\bar{\Omega} = \Omega \cup \partial\Omega$ .

**Постановка задачи.** Требуется определить регулярное решение  $F(y)$  системы (1) в области  $\Omega$ , исходя из ее данных Коши, заданных на поверхности  $S$ :

$$F(y)|_S = g(y), y \in S \quad (2)$$



где  $g(y) = \sum_{k=0}^3 g_k(y) i_k$  - заданная непрерывная кватернионнозначная функция.

Когда  $\alpha := (\alpha_0, \vec{\alpha}) = 0$  система (1) является хорошо известной [1] системой Моисила-Теодореску, для которой в [13], [14] получена формула аналитического продолжения голоморфного вектора по ее значениям на куске границы и аналог теоремы Фока-Куни. При  $\alpha_0 = 0$ ,  $\alpha_k \in \mathbb{R}$ ,  $k = 1, 2, 3$  задача аналитического продолжения обобщенно голоморфного вектора изучена в работе [15]–[16] и для однородной системы уравнений Максвелла изучена в работе [17]–[18]. В этой работе приводим аналогичную формулу для оператора  $D_\alpha$ .

Когда  $\alpha \in \mathbb{C}$ , т.е.  $\alpha \equiv \alpha_0$ , фундаментальное решение  $G_\alpha$  оператора  $D_\alpha$  может быть найдено по формуле (ср. [6] с. 76)

$$G_\alpha(x) = -[D_{-\alpha} h_\alpha](x) = h_\alpha(\alpha - x|x|^{-2} + i\alpha x|x|^{-1}), \quad (3)$$

где  $h_\alpha(x) := -(4\pi|x|)^{-1} e^{-i\alpha|x|}$  - фундаментальное решение оператора Гельмгольца  $\Delta + \alpha^2 I$  (см. например, [19]).

Обозначим  $P^+ F := (2\gamma)^{-1} F(\gamma + \hat{\alpha})$ ,  $P^- F := (2\gamma)^{-1} F(\gamma - \hat{\alpha})$ .

Тогда справедливо следующее непосредственно проверяемое равенство:

$$D_\alpha F = D_\xi P^+ F + D_\varsigma P^- F \quad (4)$$

где  $\xi = \alpha_0 + \gamma$ ,  $\varsigma = \alpha_0 - \gamma$ ,  $\gamma \in \mathbb{C}$ ,  $\gamma^2 = \hat{\alpha}^2$ .

Заметим, что операторы  $P^+$  и  $P^-$  являются взаимно дополнительными проекторами, коммитирующими с операторами  $D_\xi$  и  $D_\varsigma$ .

**Определение 1.** Функция

$$G_\alpha := \begin{cases} P^+ G_\xi + P^- G_\varsigma; & \alpha \notin \mathbb{R} \text{ и } \hat{\alpha}^2 \neq 0, \\ G_{\alpha_0} + \frac{\partial}{\partial \alpha_0} [G_{\alpha_0}] \hat{\alpha}, & \alpha \notin \mathbb{R} \text{ и } \hat{\alpha} = 0, \\ P^+ G_{2\alpha_0} + P^- G_0, & \alpha \in \mathbb{R} \text{ и } \alpha_0 \neq 0, \\ G_{\alpha_0} + h_0 \alpha, & \alpha \in \mathbb{R} \text{ и } \alpha_0 = 0. \end{cases} \quad (5)$$

является фундаментальным решением оператора  $D_\alpha$ .

Следуя [11], приведем

**Определение 2.** Функцией Карлемана задачи (1), (2) называется функция  $K_\alpha^\sigma$ , удовлетворяющая следующим двум условиям:

$$1) K_\alpha^\sigma(x, y) = G_\alpha(x, y) + N_\alpha^\sigma(x, y),$$



где  $\sigma$  - положительный числовой параметр, функция  $N_{\alpha}^{\sigma}(x, y)$  по переменной  $y$  удовлетворяет системе (1) всюду в области  $\Omega$ ,  $G_{\alpha}(x, y)$  - функция фундаментальных решений оператора  $D_{\alpha}$ ;

2)  $\int_T |K_{\alpha}^{\sigma}| dS_y \leq \varepsilon(\sigma)$  при фиксированном  $x \in \Omega$ , где  $\varepsilon(\sigma) \rightarrow 0$  при  $\sigma \rightarrow \infty$ ; здесь и далее  $|K_{\alpha}^{\sigma}|$  означает евклидову норму.

Поскольку функция Карлемана отличается от функции фундаментальных решений на решение транспонированной системы, то интегральная формула Коши остается справедливой, если в ней заменить фундаментальное решение на функции Карлемана.

## §2. Формула Карлемана

С целью построения приближенного решения задачи (1), (2) рассмотрим четыре случая:

1)  $\alpha \notin \mathfrak{R}$  и  $\hat{\alpha}^2 \neq 0$

$$K_{\alpha} := P^{+}K_{\xi} + P^{-}K_{\zeta} = -\frac{(\gamma + \hat{\alpha})}{2\gamma} [D_{-\xi} \Phi_{\xi}](x) - \frac{(\gamma - \hat{\alpha})}{2\gamma} [D_{-\zeta} \Phi_{\zeta}](x) \quad (6)$$

$$\Phi_{\xi}(x) = -\frac{1}{2\pi^2} \int_0^{\infty} \text{Im} \left[ \frac{K(i\sqrt{u^2 + s + y_3})}{i\sqrt{u^2 + s + y_3 - x_3}} \right] \frac{ch(\gamma + \hat{\alpha})u}{\sqrt{u^2 + s}} du, \quad (7)$$

$$D_{-\xi} \Phi_{\xi}(x) = (D\Phi_{\xi} + \Phi_{\xi} \cdot \xi) = \sum_{k=1}^3 i_k \frac{\partial \Phi_{\xi}}{\partial x_k} + \Phi_{\xi} \cdot \xi, \quad (8)$$

$K(w)$  -целая функция комплексного переменного, вещественная при вещественном  $w$ ,  $w = u + iv$ , где  $u, v$  -действительные числа, и  $K(0) \neq 0$ , для всех  $R > 0$  существует  $C_R > 0$

$$\text{Sup}_{|\text{Re} w| < R, \text{Im} w \leq -C_R} (|K(w)| + |\text{Im} w| |K'(w)| + |\text{Im} w|^2 |K''(w)|) < \infty. \quad (9)$$

При вещественном  $w$  из вещественности  $K(w)$  имеем  $\overline{K(w)} = K(w)$ . Тогда из (9) следует, что для всех  $R > 0$

$$\text{Sup}_{|\text{Re} w| < R} \left\{ |K(w)| + (1 + |\text{Im} w|) |K'(w)| + (1 + |\text{Im} w|^2) |K''(w)| \right\} < \infty. \quad (10)$$

Формула (7) имеет вид

$$-2\pi^2 K(0) \Phi(x, y; k) = \int_0^{\infty} \left\{ \frac{(y_3 - x_3) \text{Im} K(w)}{\sqrt{s + u^2}} - \text{Re} K(w) \right\} \frac{ch(ku)}{r^2 + u^2} du. \quad (11)$$

Если  $K(w) \equiv 1$ , то функция  $\Phi(x, y; k)$  является классическим фундаментальным решением уравнения Гельмгольца, то есть



$$\Phi(x, y; k) \equiv \Phi_0(r; k) = \frac{1}{4\pi r} e^{-ikr}$$

при этом

$$\frac{e^{-ikr}}{4\pi r} = \frac{1}{2\pi^2} \int_0^\infty \frac{ch(ku)}{r^2 + u^2} du$$

2)  $\alpha \notin \mathfrak{R}$  и  $\hat{\alpha}^2 = 0$ . Проверим, что  $K_\alpha := K_{\alpha_0} + \frac{\partial}{\partial \alpha_0} [K_{\alpha_0}] \hat{\alpha}$  есть фундаментальное решение оператора  $D_\alpha$ .

$$(K_\alpha F)(x) := - \int_\Gamma K_{\alpha_0}(x-t)n(t)F(t)d\Gamma_t - \int_\Gamma \frac{\partial}{\partial \alpha_0} [K_{\alpha_0}] \hat{\alpha} n(t)F(t)d\Gamma_t =$$

$$= \int_\Gamma [D_{-\alpha_0} \Phi_{\alpha_0}](x-t)n(t)F(t)d\Gamma_t - \int_\Gamma \frac{\partial}{\partial \alpha_0} [D_{-\alpha_0} \Phi_{\alpha_0}](x-t)n(t)F(t)d\Gamma_t$$

$$D_{-\alpha_0} \Phi_{\alpha_0}(x) = (D\Phi_{\alpha_0} - \Phi_{\alpha_0} \cdot \alpha_0) = \sum_{k=1}^3 i_k \frac{\partial \Phi_{\alpha_0}}{\partial x_k} + \Phi_{\alpha_0} \cdot \alpha_0$$

$$\frac{\partial}{\partial \alpha_0} [D_{-\alpha_0} \Phi_{\alpha_0}] = \frac{\partial}{\partial \alpha_0} (D\Phi_{\alpha_0} - \Phi_{\alpha_0} \cdot \alpha_0) = \frac{\partial}{\partial \alpha_0} \left( \sum_{k=1}^3 i_k \frac{\partial \Phi_{\alpha_0}}{\partial x_k} \right) - \frac{\partial}{\partial \alpha_0} (\Phi_{\alpha_0} \cdot \alpha_0)$$

$$\Phi_{\alpha_0}(x-y) = -\frac{1}{2\pi^2} \int_0^\infty \text{Im} \left[ \frac{K(i\sqrt{u^2+s} + y_3)}{i\sqrt{u^2+s} + y_3 - x_3} \right] \frac{ch(\alpha_0 u)u}{\sqrt{u^2+s}} du$$

3)  $\alpha \in \mathfrak{R}$  и  $\alpha_0 \neq 0$ . Заметим, что в этом случае  $\alpha_0^2 = \hat{\alpha}^2$ ,  $P^+ F = (2\alpha_0)^{-1} \cdot f \cdot \alpha$

и  $P^- F = (2\alpha_0)^{-1} \cdot F \cdot \bar{\alpha}$ . Тогда  $D_\alpha F = D_{2\alpha} P^+ F + D P^- F$  и  $K_\alpha = P^+ K_{2\alpha} + P^- K_0$ .

$$(K_\alpha F)(x) := - \int_\Gamma K_\alpha(x-y)n(y)F(y)d\Gamma_y = - \int_\Gamma [P^+ K_{2\alpha} + P^- K_0](x-y)n(y)F(y)d\Gamma_y =$$

$$= \int_\Gamma \frac{\alpha}{2\alpha_0} [D_{-2\alpha_0} \Phi_{2\alpha_0}](x-y)n(y)F(y)d\Gamma_y + \frac{\bar{\alpha}}{2\alpha_0} \int_\Gamma [D_{-0} \Phi_0](x-y)n(y)F(y)d\Gamma_y$$

$$D_{-\alpha_0} \Phi_{\alpha_0}(x) = (D\Phi_{\alpha_0} - \Phi_{\alpha_0} \cdot \alpha_0) = \sum_{k=1}^3 i_k \frac{\partial \Phi_{\alpha_0}}{\partial x_k} + \Phi_{\alpha_0} \cdot \alpha_0$$

$$[D_{-2\alpha_0} \Phi_{2\alpha_0}](x-y) := \sum_{k=1}^3 i_k \frac{\partial \Phi_{2\alpha_0}(x-y)}{\partial x_k} + \Phi_{2\alpha_0} \cdot 2\alpha_0$$

$$[D_{-0} \Phi_0](x-y) := \sum_{k=1}^3 i_k \frac{\partial \Phi_0(x-y)}{\partial x_k} + \Phi_0(x-y) \cdot 0 = \sum_{k=1}^3 i_k \frac{\partial \Phi_0(x-y)}{\partial x_k} =$$

$$= \sum_{k=1}^3 i_k \frac{\partial}{\partial x_k} \left[ -\frac{1}{2\pi^2} \int_0^\infty \text{Im} \left[ \frac{K(w)}{w-x_3} \right] \frac{du}{\sqrt{u^2+s}} \right]$$

4)  $\alpha \in \mathfrak{R}$  и  $\alpha_0 = 0$ . Тогда  $K_\alpha = K_0 + \Phi_0 \alpha$



$$\begin{aligned}
 (K_\alpha F)(x) &:= -\int_{\Gamma} K_0(x-y)n(y)F(y)d\Gamma_y - \int_{\Gamma} \Phi_0(x-y)n(y)F(y) \cdot \alpha d\Gamma_y = \\
 &= \int_{\Gamma} [D_0 \Phi_0](x-y)n(y)F(y) d\Gamma_y - \int_{\Gamma} \Phi_0(x-y)n(y)F(y) \cdot \alpha d\Gamma_y = \\
 &= \int_{\Gamma} \sum_{k=1}^3 i_k \frac{\partial \Phi_0(x-y)}{\partial x_k} n(y)F(y) d\Gamma_y - \int_{\Gamma} \Phi_0(x-y)n(y)F(y) \cdot \alpha d\Gamma_y = \\
 &= \int_{\Gamma} \sum_{k=1}^3 i_k \frac{\partial}{\partial x_k} \left[ -\frac{1}{2\pi^2 K(x_3)} \int_0^\infty \text{Im} \left[ \frac{K(w)}{w-x_3} \right] \frac{du}{\sqrt{u^2+s}} \right] n(y)F(y) d\Gamma_y - \\
 &- \int_{\Gamma} \left[ -\frac{1}{2\pi^2 K(x_3)} \int_0^\infty \text{Im} \left[ \frac{K(w)}{w-x_3} \right] \frac{du}{\sqrt{u^2+s}} \right] n(y)F(y) \cdot \alpha d\Gamma_y
 \end{aligned}$$

$$K_\alpha F = \begin{cases} P^+ K_\xi F + P^- K_\zeta F, & \alpha \notin \mathfrak{R}, \hat{\alpha} \neq 0, \\ K_\alpha F + \frac{\partial}{\partial \alpha_0} [K_{\alpha_0} F] \cdot \hat{\alpha}, & \alpha \notin \mathfrak{R}, \hat{\alpha}^2 = 0, \\ P^+ K_{2\alpha_0} F + P^- K_0 F, & \alpha \in \mathfrak{R}, \alpha_0 \neq 0, \\ K_0 F - V_0 F \cdot \alpha, & \alpha \in \mathfrak{R}, \alpha_0 = 0, \end{cases}$$

$$T_\alpha F = \begin{cases} P^+ T_\xi F + P^- T_\zeta F, & \alpha \notin \mathfrak{R}, \hat{\alpha} \neq 0, \\ T_{\alpha_0} F + \frac{\partial}{\partial \alpha_0} [T_{\alpha_0} F] \cdot \hat{\alpha}, & \alpha \notin \mathfrak{R}, \hat{\alpha}^2 = 0, \\ P^+ T_{2\alpha_0} F + P^- T_0 F, & \alpha \in \mathfrak{R}, \alpha_0 \neq 0, \\ T_0 F + W_0 F \cdot \alpha, & \alpha \in \mathfrak{R}, \alpha_0 = 0 \end{cases}$$

Справедливо обобщенная интегральная формула Коши аналогично [20].

**Теорема 1.** Пусть  $F \in \ker D_\alpha \cap C(\bar{\Omega})$ ,  $\alpha \in \mathcal{Q}$ . Тогда

$$(K_\alpha F)(x) = F(x), \quad x \in \Omega, \quad (12)$$

где

$$K_\alpha F = \begin{cases} P^+ K_\xi F + P^- K_\zeta F, & \alpha \notin \mathfrak{R} \text{ и } \hat{\alpha} \neq 0, \\ K_{\alpha_0} F + \frac{\partial}{\partial \alpha_0} [K_{\alpha_0} F], & \alpha \notin \mathfrak{R} \text{ и } \hat{\alpha}^2 = 0, \\ P^+ K_{2\alpha} F + P^- K_0 F, & \alpha \in \mathfrak{R} \text{ и } \alpha_0 \neq 0, \\ K_0 F - V_0 F \alpha, & \alpha \in \mathfrak{R} \text{ и } \alpha_0 = 0. \end{cases} \quad (13)$$

$$(K_\alpha F)(x) := - \int_{\partial\Omega} K_\alpha(x-y)n(y)F(y)dS_y, \quad x \in R^3 \setminus \partial\Omega, \quad (14)$$

$$(V_\mu F)(x) := \int_{\partial\Omega} h_\mu(x-y)n(y)F(y)dS_y, \quad \mu \in C, \quad x \in R^3, \quad (15)$$

$n(y)$  - внешняя нормаль к  $\partial\Omega$  в точке  $y$ .



Поскольку функция Карлемана отличается от фундаментальных решений на решение, транспонированной системы, то интегральная формула Коши остаётся справедливой, если в ней заменить фундаментальное решение на функцию Карлемана

$$-2\pi^2 e^{\alpha_3} \Phi(y, x, \alpha) = \int_0^{\infty} \frac{1}{u^2 + r^2} \left( \cos \sigma \sqrt{u^2 + s} - (y_3 - x_3) \frac{\sin \sigma \sqrt{u^2 + s}}{\sqrt{u^2 + s}} \right) ch(\alpha u) du \quad (16)$$

Положим

$$F_{\sigma}(x) = (K_{\alpha}^{\sigma} F)(x), \quad x \in \Omega, \quad (17)$$

Верна следующая

**Теорема 2.** Пусть  $F \in \ker D_{\alpha} \cap C(\bar{\Omega})$ ,  $\alpha \in Q$ . На части  $T$  границы  $\partial\Omega$  удовлетворяет условию

$$|F(y)| \leq M, \quad (18)$$

где  $M$  - заданное положительное число. Тогда для любого  $x \in \Omega$  и  $\sigma > 0$  справедливо неравенство

$$F(x) = \lim_{\sigma \rightarrow \infty} F_{\sigma}(x) = \lim_{\sigma \rightarrow \infty} (K_{\alpha}^{\sigma} F)(x) \quad (19)$$

## References:

1. Moisil Gr.C., Theodoresco N. Fonctions holomorphes dans l'espace. Mathematica, - 1931. V.5, 141, - P. 142-153.
2. Крылов Н. М. О кватернионах Роана Гамильтона и понятии моногенности. // ДАН СССР. - 1947. Т. 65. - №9. - С. 799-800.
3. Бицадзе А. В. Пространственный аналог интеграла типа Коши и некоторые его приложения // Изв. АН СССР. Сер. матем. - 1953. - 17:6. - С.525-538.
4. Бицадзе А. В. Пространственный аналог интеграла типа Коши и некоторые его применения // ДАН. АН СССР. - 1953. - С.389-392.
5. Mises R. Integral theorems in three-dimensional potential flow.// Bull. Amer. Math. Soc., vol. 50, 1944. - с.509-611.
6. Klaus Gurlbeck, Wolfgang Sprobig Quaternionic analysis and elliptic boundary value problems - Basel; Boston; Berlin : Birkhauser, 1990.
7. Brackx F., Delanghe K., Sommen F. Clifford analysis. L.: Pitman, 1982. V.76. 308 pp.
8. Владимиров В.С., Волович И.В. Суперанализ // Теоретическая и математическая физика. 1984.Т. 59. №1. С.3-27.
9. Владимиров В.С., Волович И.В. Суперанализ. II. Интегральное исчисление // Теорет. и математ. физика. 1984.Т. 60. №2. С.169-198.
10. Лаврентьев М.М. О некоторых некорректных задачах математической физики. - Новосибирск : Изд-во СО АН СССР, 1962. - 92 с.
11. Ярмухамедов Ш. О задаче Коши для уравнения Лапласа // ДАН СССР. - 1977, - т. 235. - №2, - с. 281-284.



12. Кравченко В.В., Шапиро М.В. Об обобщенной системе уравнений Коши-Римана с кватернионным параметром // ДРАН, 1993, т. 329, №5. С. 547 – 549.
13. Ш.Ярмухамедов Об аналитическом продолжении голоморфного вектора по его граничным значениям на куске границы // Изв.АН УзССР. – 1980. – №6. – серия физико-математических наук, С. 34-40.
14. T.Ishankulov Continuation of the solution to the Moisil-Teodoresko's system of equations // International conference ILL-POSED AND INVERSE PROBLEMS, August 5-9, 2002, Novosibirsk.
15. Сатторов Э.Н. Регуляризация решения задачи Коши для обобщенной системы Моисил – Теодореско // Дифференциальные уравнения. – 2008. – Т. 44. - №8. – С. 1100 – 1110.
16. Сатторов Э.Н. О продолжении решений обобщенной системы Коши-Римана в пространстве // Мат. заметки. – 2009. –Т. 85. –вып. 5. май. – С. 768-781.
17. Сатторов Э.Н. О продолжении решения однородной системы уравнений Максвелла // Изв. ВУЗ. Математика. – 2008. - № 8. -С. 78 – 83.
18. Сатторов Э.Н. Регуляризация решения задачи Коши для системы уравнений Максвелла в бесконечной области // Мат. заметки. – 2009. –Т. 86. –вып. 3. сентябр. – С. 445-455.
19. Владимиров В.С. Уравнения математической физики. М.: Наука, 1988. 512 с.
20. Kravchenko V. V., Shapiro M. Integral representations for spatial models of mathematical physics, Addison Wesley Longman, Pitman Research Notes in Mathematics Series 351, –1996.