

УДК 517.956

ФУНДАМЕНТАЛЬНОЕ РЕШЕНИЕ НАЧАЛЬНО-КРАЕВОЙ ЗАДАЧИ  
ДЛЯ ПСЕВДОПАРАБОЛИЧЕСКОГО УРАВНЕНИЯ ЧЕТВЕРТОГО ПОРЯДКА  
С НЕГЛАДКИМИ КОЭФФИЦИЕНТАМИ

И. Г. Мамедов

В данной статье построено фундаментальное решение начально-краевых задач для псевдопараболического уравнения с доминирующей производной четвертого порядка с негладкими коэффициентами.

**Ключевые слова:** задача Гурса, начально-краевая задача, фундаментальные решения.

§ 1. Введение

К настоящему времени усилиями многих математиков теория дифференциальных уравнений с постоянными или достаточно гладкими коэффициентами развита достаточно хорошо (см., например, [1]).

В этих и других работах разработаны различные методы исследования вопросов корректной разрешимости начальных, начально-краевых задач, а также вопросов построения фундаментальных решений для таких уравнений.

В литературе существуют только отдельные работы, в которых исследованы вопросы построения фундаментальных решений для гиперболических уравнений с доминирующими производными (или псевдопараболических уравнений) с переменными коэффициентами. Работы D. Colton [2], М. Х. Шханукова и А. П. Солдатова [3], выполненные в этом направлении, показывают, что для некоторых классов таких уравнений с достаточно гладкими коэффициентами фундаментальное решение можно определить как аналог классической функции Римана. Однако, примененный в этих работах метод характеристик Римана является весьма ограниченным методом и, вообще говоря, не допускает обобщение даже на случай простых нелокальных задач, даже в случае уравнений с постоянными коэффициентами.

Особо нужно отметить, что в литературе до сих пор функцию Римана для различных классов уравнений удавалось построить только для случая достаточно гладких коэффициентов [4–8].

Имеется ряд работ, в которых введены аналоги функции Римана для некоторых специфических классов уравнений с переменными коэффициентами и доминирующими производными  $\frac{\partial^4}{\partial x^2 \partial y^2}$  и  $\frac{\partial^3}{\partial x \partial y^2}$ . В связи с этим отметим работы М. Х. Шханукова [9] и В. А. Водаховой [10].

В работе R. Di Vincenzo и A. Villani [11] понятие функции Римана было обобщено для уравнения с переменными коэффициентами и доминирующей производной  $\frac{\partial^3}{\partial x \partial y^2}$ .

Поэтому возникает весьма актуальный вопрос об исследовании вопросов корректной разрешимости и построении фундаментальных решений для начально-краевых задач, связанных с гиперболическими уравнениями (или псевдопараболическими уравнениями) с доминирующими производными, вообще говоря, с негладкими переменными коэффициентами.

В связи с этим данная продемонстрированная работа посвящена исследованию начально-краевых задач нового типа для псевдопараболических уравнений с доминирующими смешанными производными, обладающими, вообще говоря, негладкими  $L_p$ -коэффициентами (т. е. коэффициентами из пространств типа  $L_p$ ) и вопросами разработки метода построения их фундаментальных решений. Она изложена, в основном, применительно к псевдопараболическим уравнениям четвертого порядка с трехкратными характеристиками. При этом важным принципиальным моментом является то, что рассматриваемое уравнение обладает разрывными коэффициентами, которые удовлетворяют только некоторым условиям типа  $P$ -интегрируемости и ограниченности, т. е. рассмотренный псевдопараболический дифференциальный оператор не имеет традиционного сопряженного оператора. Поэтому функция Римана для такого уравнения не может быть исследована классическим методом характеристик. В данной статье для исследований таких задач разработана методика, которая существенно использует современные методы теории функций и функционального анализа. При помощи этой методики для начально-краевых задач введено новое понятие сопряженной задачи. Такие сопряженные задачи, в отличие от сопряженных задач традиционного вида, определяемых посредством формально-сопряженных дифференциальных операторов, по определению имеют вид интегрального уравнения, и поэтому имеют смысл при достаточно слабых условиях на коэффициенты. При помощи такой сопряженной задачи введено понятие фундаментального решения и найдено интегральное представление для решений соответствующих начально-краевых задач.

## § 2. Постановка задачи

Рассмотрим уравнение

$$(V_{3,1}u)(x) \equiv D_1^3 D_2 u(x) + a_{3,0}(x) D_1^3 u(x) + \sum_{i=0}^2 \sum_{j=0}^1 a_{ij}(x) D_1^i D_2^j u(x) \quad (2.1)$$

$$= \varphi_{3,1}(x) \in L_p(G), \quad x = (x_1, x_2) \in G,$$

при следующих условиях Гурса нового типа [12]:

$$\begin{cases} V_{0,0}u \equiv u(0,0) = \varphi_{0,0} \in R; \\ V_{1,0}u \equiv D_1 u(0,0) = \varphi_{1,0} \in R; \\ V_{2,0}u \equiv D_1^2 u(0,0) = \varphi_{2,0} \in R; \\ (V_{3,0}u)(x_1) \equiv D_1^3 u(x_1,0) = \varphi_{3,0}(x_1) \in L_p(G_1); \\ (V_{0,1}u)(x_2) \equiv D_2 u(0,x_2) = \varphi_{0,1}(x_2) \in L_p(G_2); \\ (V_{1,1}u)(x_2) \equiv D_1 D_2 u(0,x_2) = \varphi_{1,1}(x_2) \in L_p(G_2); \\ (V_{2,1}u)(x_2) \equiv D_1^2 D_2 u(0,x_2) = \varphi_{2,1}(x_2) \in L_p(G_2), \end{cases} \quad (2.2)$$

где  $\varphi_{i,0}$ ,  $i = \overline{0,2}$ , — заданные постоянные, а остальные  $\varphi_{i,j}$  являются заданными измеримыми функциями;  $D_k = \frac{\partial}{\partial x_k}$  ( $k = \overline{1,2}$ ) — оператор обобщенного дифференцирования в смысле Соболева. Кроме того, выше заданные  $a_{i,j}(x)$  — измеримые функции на

$G = G_1 \times G_2$ ;  $G_1 = (0, h_1)$ ,  $G_2 = (0, h_2)$  и удовлетворяющие лишь следующим условиям:

$$a_{i,0}(x) \in L_p(G), \quad a_{i,1}(x) \in L_{p,\infty}^{x_1,x_2}(G), \quad i = \overline{0,2};$$

$$a_{3,0}(x) \in L_{\infty,p}^{x_1,x_2}(G).$$

При наложенных условиях решение  $u(x)$  задачи (2.1), (2.2) естественно искать в пространстве Соболева

$$W_p^{(3,1)}(G) \equiv \left\{ u(x) : D_1^i D_2^j u(x) \in L_p(G), \quad i = \overline{0,3}, \quad j = \overline{0,1} \right\}, \quad 1 \leq p \leq \infty.$$

Норму в пространстве  $W_p^{(3,1)}(G)$  будем определять равенством

$$\|u(x)\|_{W_p^{(3,1)}(G)} = \sum_{i=0}^3 \sum_{j=0}^1 \left\| D_1^i D_2^j u(x) \right\|_{L_p(G)}.$$

### § 3. Некоторые структурные свойства пространства Соболева $W_p^{(3,1)}(G)$ и операторный вид начально-краевой задачи (2.1), (2.2)

Задачу (2.1), (2.2) мы будем исследовать методом операторных уравнений и при этом будем следовать схеме работы [13]. Предварительно задачу (2.1), (2.2) запишем в виде операторного уравнения

$$Vu = \varphi, \tag{3.1}$$

где  $V$  есть векторный оператор, определяемый посредством равенства

$$V = (V_{0,0}, V_{1,0}, V_{2,0}, V_{3,0}, V_{0,1}, V_{1,1}, V_{2,1}, V_{3,1}) : W_p^{(3,1)}(G) \rightarrow E_p^{(3,1)},$$

а  $\varphi$  есть заданный векторный элемент вида  $\varphi = (\varphi_{0,0}, \varphi_{1,0}, \varphi_{2,0}, \varphi_{3,0}, \varphi_{0,1}, \varphi_{1,1}, \varphi_{2,1}, \varphi_{3,1})$  из пространства

$$E_p^{(3,1)} \equiv R \times R \times R \times L_p(G_1) \times L_p(G_2) \times L_p(G_2) \times L_p(G_2) \times L_p(G).$$

Заметим, что в пространстве  $E_p^{(3,1)}$  норму будем определять естественным образом при помощи равенства

$$\begin{aligned} \|\varphi\|_{E_p^{(3,1)}} &= \|\varphi_{0,0}\|_R + \|\varphi_{1,0}\|_R + \|\varphi_{2,0}\|_R + \|\varphi_{3,0}\|_{L_p(G_1)} + \|\varphi_{0,1}\|_{L_p(G_2)} \\ &\quad + \|\varphi_{1,1}\|_{L_p(G_2)} + \|\varphi_{2,1}\|_{L_p(G_2)} + \|\varphi_{3,1}\|_{L_p(G)}. \end{aligned}$$

Прежде всего отметим, что интегральные представления функций из пространств типа  $W_p^{(3,1)}(G)$  (из соболевских пространств с доминирующими смешанными производными общего вида) изучены в работах Т. И. Аманова [14], С. М. Никольского [15], П. И. Лизоркина и С. М. Никольского [16], О. В. Бесова, В. П. Ильина и С. М. Никольского [17], А. Дж. Джабраилова [18], С. С. Ахиева [19], А. М. Наджафова [20], И. Г. Мамедова [21] и др. Но из них мы будем использовать интегральное представление из [22], по которому

любая функция  $u(x) \in W_p^{(3,1)}(G)$  единственным образом представима в виде

$$\begin{aligned} u(x) = (Qb)(x) &\equiv b_{0,0} + x_1 b_{1,0} + \frac{x_1^2}{2} b_{2,0} + \frac{1}{2} \int_0^{x_1} (x_1 - \tau_1)^2 b_{3,0}(\tau_1) d\tau_1 \\ &+ \int_0^{x_2} b_{0,1}(\tau_2) d\tau_2 + x_1 \int_0^{x_2} b_{1,1}(\tau_2) d\tau_2 + \frac{x_1^2}{2} \int_0^{x_2} b_{2,1}(\tau_2) d\tau_2 \\ &+ \frac{1}{2} \int_0^{x_1} \int_0^{x_2} (x_1 - \tau_1)^2 b_{3,1}(\tau_1, \tau_2) d\tau_1 d\tau_2 \end{aligned} \quad (3.2)$$

посредством единственного элемента  $b = (b_{0,0}, b_{1,0}, b_{2,0}, b_{3,0}, b_{0,1}, b_{1,1}, b_{2,1}, b_{3,1}) \in E_p^{(3,1)}$ . При этом существуют положительные постоянные  $M_1^0$  и  $M_2^0$  такие, что

$$M_1^0 \|b\|_{E_p^{(3,1)}} \leq \|(Qb)(x)\|_{W_p^{(3,1)}(G)} \leq M_2^0 \|b\|_{E_p^{(3,1)}} \quad \forall b \in E_p^{(3,1)}. \quad (3.3)$$

Очевидно, что оператор  $Q : E_p^{(3,1)} \rightarrow W_p^{(3,1)}(G)$  является линейным ограниченным оператором. Неравенство (3.3) показывает, что оператор  $Q$  имеет также ограниченный обратный оператор, определенный на пространстве  $W_p^{(3,1)}(G)$ . Следовательно, оператор  $Q$  есть гомеоморфизм между банаховыми пространствами  $E_p^{(3,1)}$  и  $W_p^{(3,1)}(G)$ . Поэтому решение уравнения (3.1) эквивалентно решению уравнения

$$VQb = \varphi. \quad (3.4)$$

Уравнение (3.4) будем называть каноническим видом уравнения (3.1).

Кроме того, формула (3.2) показывает, что любая функция  $u(x) \in W_p^{(3,1)}(G)$  имеет следы  $u(0,0)$ ,  $D_1 u(0,0)$ ,  $D_1^2 u(0,0)$ ,  $D_1^3 u(x_1,0)$ ,  $D_2 u(0,x_2)$ ,  $D_1 D_2 u(0,x_2)$ ,  $D_1^2 D_2 u(0,x_2)$ , и операции взятия этих следов непрерывны из  $W_p^{(3,1)}(G)$  в  $R, R, R, L_p(G_1), L_p(G_2), L_p(G_2), L_p(G_2)$  соответственно. Далее, для этих следов справедливы также равенства:  $u(0,0) = b_{0,0}$ ;  $D_1 u(0,0) = b_{1,0}$ ;  $D_1^2 u(0,0) = b_{2,0}$ ;  $D_1^3 u(x_1,0) = b_{3,0}(x_1)$ ;  $D_2 u(0,x_2) = b_{0,1}(x_2)$ ;  $D_1 D_2 u(0,x_2) = b_{1,1}(x_2)$ ;  $D_1^2 D_2 u(0,x_2) = b_{2,1}(x_2)$ .

Задачу (2.1), (2.2) мы будем изучать при помощи интегрального представления (3.2) функций  $u(x) \in W_p^{(3,1)}(G)$ . Формула (3.2) показывает, что функция  $u(x) \in W_p^{(3,1)}(G)$ , удовлетворяющая условиям (2.2), имеет вид:

$$u(x) = g_0(x) + \iint_G R_0(\tau_1, \tau_2; x_1, x_2) D_1^3 D_2 u(\tau_1, \tau_2) d\tau_1 d\tau_2,$$

где

$$\begin{aligned} g_0(x) &= \varphi_{0,0} + x_1 \varphi_{1,0} + \frac{x_1^2}{2} \varphi_{2,0} + \frac{1}{2} \int_0^{x_1} (x_1 - \tau_1)^2 \varphi_{3,0}(\tau_1) d\tau_1 \\ &+ \int_0^{x_2} \varphi_{0,1}(\tau_2) d\tau_2 + x_1 \int_0^{x_2} \varphi_{1,1}(\tau_2) d\tau_2 + \frac{x_1^2}{2} \int_0^{x_2} \varphi_{2,1}(\tau_2) d\tau_2, \\ R_0(\tau_1, \tau_2; x_1, x_2) &= \frac{(x_1 - \tau_1)^2}{2!} \theta(x_1 - \tau_1) \theta(x_2 - \tau_2), \end{aligned}$$

причем  $\theta(z)$  является функцией Хевисайда на  $R$ , т. е.  $\theta(z) = \begin{cases} 1, & z > 0, \\ 0, & z \leq 0. \end{cases}$

Тогда после замены  $u = g_0 + \hat{u}$ , где

$$\hat{u}(x) = \iint_G R_0(\tau_1, \tau_2; x_1, x_2) D_1^3 D_2 u(\tau_1, \tau_2) d\tau_1 d\tau_2,$$

уравнение (2.1) можно записать в виде

$$(V_{3,1}\hat{u})(x) = \hat{T}(x), \quad (3.5)$$

где  $\hat{T} = \varphi_{3,1} - V_{3,1}g_0$ . Очевидно, что производные функции  $\hat{u}$  можно вычислить посредством равенств

$$\begin{aligned} D_1 \hat{u}(x) &= \int_0^{x_1} \int_0^{x_2} (x_1 - \tau_1) D_1^3 D_2 u(\tau_1, \tau_2) d\tau_1 d\tau_2, & D_1^2 \hat{u}(x) &= \int_0^{x_1} \int_0^{x_2} D_1^3 D_2 u(\tau_1, \tau_2) d\tau_1 d\tau_2, \\ D_1^3 \hat{u}(x) &= \int_0^{x_2} D_1^3 D_2 u(x_1, \tau_2) d\tau_2, & D_2 \hat{u}(x) &= \int_0^{x_1} \frac{(x_1 - \tau_1)^2}{2!} D_1^3 D_2 u(\tau_1, x_2) d\tau_1, \\ D_1 D_2 \hat{u}(x) &= \int_0^{x_1} (x_1 - \tau_1) D_1^3 D_2 u(\tau_1, x_2) d\tau_1, & D_1^2 D_2 \hat{u}(x) &= \int_0^{x_1} D_1^3 D_2 u(\tau_1, x_2) d\tau_1, \\ & & D_1^3 D_2 \hat{u}(x) &= D_1^3 D_2 u(x). \end{aligned}$$

Теперь доминирующую производную рассмотрим как неизвестную функцию, иначе говоря, произведем замену  $D_1^3 D_2 u(x) = b(x)$ . Тогда уравнение (2.1) можно записать в виде:

$$\begin{aligned} (Nb)(x) &\equiv b(x_1, x_2) + \int_0^{x_1} \int_0^{x_2} a_{0,0}(x_1, x_2) R_0(\tau_1, \tau_2; x_1, x_2) \\ &\quad \times b(\tau_1, \tau_2) d\tau_1 d\tau_2 + \int_0^{x_1} \int_0^{x_2} (x_1 - \tau_1) a_{1,0}(x_1, x_2) b(\tau_1, \tau_2) d\tau_1 d\tau_2 \\ &\quad + \int_0^{x_1} \int_0^{x_2} a_{2,0}(x_1, x_2) b(\tau_1, \tau_2) d\tau_1 d\tau_2 + \int_0^{x_2} a_{3,0}(x_1, x_2) b(x_1, \tau_2) d\tau_2 \\ &\quad + \int_0^{x_1} \frac{(x_1 - \tau_1)^2}{2!} a_{0,1}(x_1, x_2) b(\tau_1, x_2) d\tau_1 + \int_0^{x_1} (x_1 - \tau_1) a_{1,1}(x_1, x_2) b(\tau_1, x_2) d\tau_1 \\ &\quad + \int_0^{x_1} a_{2,1}(x_1, x_2) b(\tau_1, x_2) d\tau_1 = \hat{T}(x), \quad x = (x_1, x_2) \in G. \end{aligned} \quad (3.6)$$

Оператор  $N$  уравнения (3.6) линеен. Используя условия, наложенные на коэффициенты  $a_{i,j}$ , можно доказать, что этот оператор является ограниченным оператором из  $L_p(G)$  в  $L_p(G)$ ,  $1 \leq p \leq \infty$ .

**ОПРЕДЕЛЕНИЕ 3.1.** Если задача (2.1), (2.2) для любого

$$\varphi = (\varphi_{0,0}, \varphi_{1,0}, \varphi_{2,0}, \varphi_{3,0}, \varphi_{0,1}, \varphi_{1,1}, \varphi_{2,1}, \varphi_{3,1}) \in E_p^{(3,1)}$$

имеет единственное решение  $u \in W_p^{(3,1)}(G)$  такое, что  $\|u\|_{W_p^{(3,1)}(G)} \leq M_1 \|\varphi\|_{E_p^{(3,1)}}$ , то будем говорить, что оператор  $V = (V_{0,0}, V_{1,0}, V_{2,0}, V_{3,0}, V_{0,1}, V_{1,1}, V_{2,1}, V_{3,1})$  задачи (2.1), (2.2) (или уравнения (3.1)) является *гомеоморфизмом* из  $W_p^{(3,1)}(G)$  на  $E_p^{(3,1)}$  или задача (2.1), (2.2) везде *корректно разрешима*. Здесь  $M_1$  — постоянное, не зависящее от  $\varphi$ .

Очевидно, что если оператор  $V$  задачи (2.1), (2.2) является гомеоморфизмом из  $W_p^{(3,1)}(G)$  на  $E_p^{(3,1)}$ , то существует ограниченный обратный оператор

$$V^{-1} : E_p^{(3,1)} \rightarrow W_p^{(3,1)}(G).$$

Оператор  $N$  является вольтерровым оператором относительно точки  $(0, 0)$ . Это означает, что если функции  $b_1, b_2 \in L_p(G)$  в области  $G_{(x_1, x_2)} = (0, x_1) \times (0, x_2)$  удовлетворяют условию  $b_1(\tau_1, \tau_2) = b_2(\tau_1, \tau_2)$ , то выполняется также условие  $(Nb_1)(\tau_1, \tau_2) = (Nb_2)(\tau_1, \tau_2)$  почти для всех  $(\tau_1, \tau_2) \in G_{(x_1, x_2)}$ , где  $(x_1, x_2) \in G$  — произвольная точка.

Используя вольтерровость оператора  $N$ , при помощи, например, метода последовательных приближений можно доказать, что уравнение (3.6) для любой правой части  $\hat{T}(x) \in L_p(G)$  имеет единственное решение  $b \in L_p(G)$ , где  $1 \leq p \leq \infty$ , и это решение удовлетворяет условию  $\|b\|_{L_p(G)} \leq M_2 \|\hat{T}\|_{L_p(G)}$ , где  $M_2$  — постоянное, не зависящее от  $\hat{T}$ . Далее, очевидно, что если  $\varphi_{3,1} \in L_p(G)$ , то  $\hat{T} \in L_p(G)$ . Кроме того, если  $b \in L_p(G)$  есть решение уравнения (3.6), то решение задачи (2.1), (2.2) можно найти при помощи равенства

$$u(x) = g_0(x) + \int_0^{x_1} \int_0^{x_2} b(\tau_1, \tau_2) R_0(\tau_1, \tau_2; x_1, x_2) d\tau_1 d\tau_2.$$

Поэтому справедлива

**Теорема 3.1.** *Оператор  $V$  задачи (2.1), (2.2) есть гомеоморфизм из  $W_p^{(3,1)}(G)$  на  $E_p^{(3,1)}$ .*

#### § 4. Построение сопряженного оператора

Пусть

$$\begin{aligned} f &= (f_{0,0}, f_{1,0}, f_{2,0}, f_{3,0}(x_1), f_{0,1}(x_2), f_{1,1}(x_2), f_{2,1}(x_2), f_{3,1}(x_1, x_2)) \in E_q^{(3,1)} \\ &\equiv R \times R \times R \times L_q(G_1) \times L_q(G_2) \times L_q(G_2) \times L_q(G_2) \times L_q(G), \end{aligned}$$

где  $q = \frac{p}{p-1}$  — некоторый линейный ограниченный функционал на  $E_q^{(3,1)}$ . Тогда по определению имеем:

$$\begin{aligned} f(Vu) &= \iint_G f_{3,1}(x_1, x_2)(V_{3,1}u)(x_1, x_2) dG + f_{0,0}(V_{0,0}u) + f_{1,0}(V_{1,0}u) \\ &+ f_{2,0}(V_{2,0}u) + \int_{G_1} f_{3,0}(x_1)(V_{3,0}u)(x_1) dG_1 + \int_{G_2} f_{0,1}(x_2)(V_{0,1}u)(x_2) dG_2 \\ &+ \int_{G_2} f_{1,1}(x_2)(V_{1,1}u)(x_2) dG_2 + \int_{G_2} f_{2,1}(x_2)(V_{2,1}u)(x_2) dG_2. \end{aligned} \quad (4.1)$$

Учитывая здесь выражения операторов  $V_{i,j}$ , имеем:

$$\begin{aligned}
 f(Vu) = & \iint_G f_{3,1}(x_1, x_2) \left\{ D_1^3 D_2 u(x) + a_{3,0}(x) D_1^3 u(x) \right. \\
 & + \sum_{i=0}^2 \sum_{j=0}^1 a_{i,j}(x) D_1^i D_2^j u(x) \left. \right\} dG + f_{0,0}u(0, 0) + f_{1,0}D_1 u(0, 0) \\
 & + f_{2,0}D_1^2 u(0, 0) + \int_{G_1} f_{3,0}(x_1) D_1^3 u(x_1, 0) dG_1 + \int_{G_2} f_{0,1}(x_2) D_2 u(0, x_2) dG_2 \\
 & + \int_{G_2} f_{1,1}(x_2) D_1 D_2 u(0, x_2) dG_2 + \int_{G_2} f_{2,1}(x_2) D_1^2 D_2 u(0, x_2) dG_2.
 \end{aligned} \tag{4.2}$$

Используя интегральное представление (3.2) функций  $u \in W_p^{(3,1)}(G)$ , из (4.2) получим:

$$\begin{aligned}
 f(Vu) = & \iint_G f_{3,1}(x_1, x_2) \left\{ D_1^3 D_2 u(x_1, x_2) + a_{0,0}(x_1, x_2) \left[ u(0, 0) + x_1 D_1 u(0, 0) \right. \right. \\
 & + \frac{x_1^2}{2} D_1^2 u(0, 0) + \frac{1}{2} \int_0^{x_1} (x_1 - \tau_1)^2 D_1^3 u(\tau_1, 0) d\tau_1 + \int_0^{x_2} D_2 u(0, \tau_2) d\tau_2 + x_1 \int_0^{x_2} D_1 D_2 u(0, \tau_2) d\tau_2 \\
 & + \frac{x_1^2}{2} \int_0^{x_2} D_1^2 D_2 u(0, \tau_2) d\tau_2 + \left. \left. \frac{1}{2} \int_0^{x_1} \int_0^{x_2} (x_1 - \tau_1)^2 D_1^3 D_2 u(\tau_1, \tau_2) d\tau_1 d\tau_2 \right] + a_{1,0}(x_1, x_2) \left[ D_1 u(0, 0) \right. \right. \\
 & + x_1 D_1^2 u(0, 0) + \int_0^{x_1} (x_1 - \tau_1) D_1^3 u(\tau_1, 0) d\tau_1 + \int_0^{x_2} D_1 D_2 u(0, \tau_2) d\tau_2 + x_1 \int_0^{x_2} D_1^2 D_2 u(0, \tau_2) d\tau_2 \\
 & + \left. \left. \int_0^{x_1} \int_0^{x_2} (x_1 - \tau_1) D_1^3 D_2 u(\tau_1, \tau_2) d\tau_1 d\tau_2 \right] + a_{0,1}(x_1, x_2) \left[ D_2 u(0, x_2) + x_1 D_1 D_2 u(0, x_2) \right. \right. \\
 & + \frac{x_1^2}{2} D_1^2 D_2 u(0, x_2) + \left. \left. \frac{1}{2} \int_0^{x_1} (x_1 - \tau_1)^2 D_1^3 D_2 u(\tau_1, x_2) d\tau_1 \right] + a_{1,1}(x_1, x_2) \left[ D_1 D_2 u(0, x_2) \right. \right. \\
 & + x_1 D_1^2 D_2 u(0, x_2) + \left. \left. \int_0^{x_1} (x_1 - \tau_1) D_1^3 D_2 u(\tau_1, x_2) d\tau_1 \right] + a_{2,0}(x_1, x_2) \left[ D_1^2 u(0, 0) \right. \right. \\
 & + \int_0^{x_1} D_1^3 u(\tau_1, 0) d\tau_1 + \int_0^{x_2} D_1^2 D_2 u(0, \tau_2) d\tau_2 + \left. \left. \int_0^{x_1} \int_0^{x_2} D_1^3 D_2 u(\tau_1, \tau_2) d\tau_1 d\tau_2 \right] + a_{2,1}(x_1, x_2) \right. \\
 & \times \left[ D_1^2 D_2 u(0, x_2) + \int_0^{x_1} D_1^3 D_2 u(\tau_1, x_2) d\tau_1 \right] + a_{3,0}(x_1, x_2) \left[ D_1^3 u(x_1, 0) \right. \\
 & \left. \left. + \int_0^{x_2} D_1^3 D_2 u(x_1, \tau_2) d\tau_2 \right] \right\} dG + f_{0,0}u(0, 0) + f_{1,0}D_1 u(0, 0) + f_{2,0}D_1^2 u(0, 0) \\
 & + \int_{G_1} f_{3,0}(x_1) D_1^3 u(x_1, 0) dG_1 + \int_{G_2} f_{0,1}(x_2) D_2 u(0, x_2) dG_2 + \int_{G_2} f_{1,1}(x_2) D_1 D_2 u(0, x_2) dG_2 \\
 & + \int_{G_2} f_{2,1}(x_2) D_1^2 D_2 u(0, x_2) dG_2.
 \end{aligned}$$

Поменяв здесь порядок интегрирования в нужных местах и произведя некоторые группировки, имеем:

$$\begin{aligned}
f(Vu) = & \left[ \iint_G f_{3,1}(x_1, x_2) a_{0,0}(x_1, x_2) dG + f_{0,0} \right] u(0, 0) + \left[ \iint_G f_{3,1}(x_1, x_2) (x_1 a_{0,0}(x_1, x_2) \right. \\
& + a_{1,0}(x_1, x_2)) dG + f_{1,0} \left. \right] D_1 u(0, 0) + \left[ \iint_G f_{3,1}(x_1, x_2) \left( \frac{x_1^2}{2} a_{0,0}(x_1, x_2) + x_1 a_{1,0}(x_1, x_2) \right. \right. \\
& + a_{2,0}(x_1, x_2) \left. \left. \right) dG + f_{2,0} \right] D_1^2 u(0, 0) + \int_{G_1} \left[ \int_{x_1=0}^{h_1} \int_0^{h_2} \frac{(\alpha_1 - x_1)^2}{2} a_{0,0}(\alpha_1, x_2) f_{3,1}(\alpha_1, x_2) d\alpha_1 dx_2 \right. \\
& + \int_{x_1=0}^{h_1} \int_0^{h_2} (\alpha_1 - x_1) a_{1,0}(\alpha_1, x_2) f_{3,1}(\alpha_1, x_2) d\alpha_1 dx_2 + \int_{x_1=0}^{h_1} \int_0^{h_2} a_{2,0}(\alpha_1, x_2) f_{3,1}(\alpha_1, x_2) d\alpha_1 dx_2 \\
& \left. + \int_0^{h_2} a_{3,0}(x_1, x_2) f_{3,1}(x_1, x_2) dx_2 f_{3,0}(x_1) \right] D_1^3 u(x_1, 0) dG_1 \\
& + \int_{G_2} \left[ \int_0^{h_1} \int_{x_2=0}^{h_2} \frac{x_1^2}{2} a_{0,0}(x_1, \alpha_2) f_{3,1}(x_1, \alpha_2) dx_1 d\alpha_2 \right. \\
& + \left. \int_0^{h_1} \frac{x_1^2}{2} a_{0,1}(x_1, x_2) f_{3,1}(x_1, x_2) dx_1 + f_{0,1}(x_2) \right] D_2 u(0, x_2) dG_2 \\
& + \int_{G_2} \left[ \int_0^{h_1} \int_{x_2=0}^{h_2} \frac{x_1^2}{2} a_{0,0}(x_1, \alpha_2) f_{3,1}(x_1, \alpha_2) dx_1 d\alpha_2 \right. \\
& + \int_0^{h_1} \int_{x_2=0}^{h_2} x_1 a_{1,0}(x_1, \alpha_2) f_{3,1}(x_1, \alpha_2) dx_1 d\alpha_2 + \int_0^{h_1} \frac{x_1^2}{2} a_{0,1}(x_1, x_2) f_{3,1}(x_1, x_2) dx_1 \\
& \left. + \int_0^{h_1} x_1 a_{1,1}(x_1, x_2) f_{3,1}(x_1, x_2) dx_1 + f_{1,1}(x_2) \right] D_1 D_2 u(0, x_2) dG_2 \\
& + \int_{G_2} \left[ \int_0^{h_1} \int_{x_2=0}^{h_2} \frac{x_1^2}{2} a_{0,0}(x_1, \alpha_2) f_{3,1}(x_1, \alpha_2) dx_1 d\alpha_2 \right. \\
& + \int_0^{h_1} \int_{x_2=0}^{h_2} x_1 a_{1,0}(x_1, \alpha_2) f_{3,1}(x_1, \alpha_2) dx_1 d\alpha_2 + \int_0^{h_1} \int_{x_2=0}^{h_2} a_{2,0}(x_1, \alpha_2) f_{3,1}(x_1, \alpha_2) dx_1 d\alpha_2 \\
& + \int_0^{h_1} \frac{x_1^2}{2} a_{0,1}(x_1, x_2) f_{3,1}(x_1, x_2) dx_1 + \int_0^{h_1} x_1 a_{1,1}(x_1, x_2) f_{3,1}(x_1, x_2) dx_1 \\
& \left. + \int_0^{h_1} a_{2,1}(x_1, x_2) f_{3,1}(x_1, x_2) dx_1 + f_{2,1}(x_2) \right] D_1^2 D_2 u(0, x_2) dG_2 \\
& + \iint_G \left[ \int_{x_1=0}^{h_1} \int_{x_2=0}^{h_2} \frac{(\alpha_1 - x_1)^2}{2} a_{0,0}(\alpha_1, \alpha_2) f_{3,1}(\alpha_1, \alpha_2) d\alpha_1 d\alpha_2 \right.
\end{aligned}$$



$$\begin{aligned}
 & + \int_{x_1}^{h_1} \int_{x_2}^{h_2} (\alpha_1 - x_1) a_{1,0}(\alpha_1, \alpha_2) f_{3,1}(\alpha_1, \alpha_2) d\alpha_1 d\alpha_2 \\
 & + \int_{x_1}^{h_1} \int_{x_2}^{h_2} a_{2,0}(\alpha_1, \alpha_2) f_{3,1}(\alpha_1, \alpha_2) d\alpha_1 d\alpha_2 + \int_{x_2}^{h_2} a_{3,0}(x_1, \alpha_2) f_{3,1}(x_1, \alpha_2) d\alpha_2 \\
 & + \int_{x_1}^{h_1} \frac{(\alpha_1 - x_1)^2}{2} a_{0,1}(\alpha_1, x_2) f_{3,1}(\alpha_1, x_2) d\alpha_1 + \int_{x_1}^{h_1} (\alpha_1 - x_1) a_{1,1}(\alpha_1, x_2) f_{3,1}(\alpha_1, x_2) d\alpha_1 \\
 & + \int_{x_1}^{h_1} a_{2,1}(\alpha_1, x_2) f_{3,1}(\alpha_1, x_2) d\alpha_1 + f_{3,1}(x_1, x_2) \Big] D_1^3 D_2 u(x_1, x_2) dG.
 \end{aligned}$$

Таким образом, выражение  $f(Vu)$  приведено к виду

$$\begin{aligned}
 f(Vu) &= (\omega_{0,0}f)u(0,0) + (\omega_{1,0}f)D_1 u(0,0) + (\omega_{2,0}f)D_1^2 u(0,0) \\
 &+ \int_{G_1} (\omega_{3,0}f)(x_1) D_1^3 u(x_1, 0) dG_1 + \int_{G_2} (\omega_{0,1}f)(x_2) D_2 u(0, x_2) dG_2 \\
 &+ \int_{G_2} (\omega_{1,1}f)(x_2) D_1 D_2 u(0, x_2) dG_2 + \int_{G_2} (\omega_{2,1}f)(x_2) D_1^2 D_2 u(0, x_2) dG_2 \\
 &+ \iint_G (\omega_{3,1}f)(x_1, x_2) D_1^3 D_2 u(x_1, x_2) dG \equiv (V^* f)(u),
 \end{aligned} \tag{4.3}$$

где

$$\begin{aligned}
 \omega_{0,0}f &\equiv \iint_G f_{3,1}(x_1, x_2) a_{0,0}(x_1, x_2) dG + f_{0,0}; \\
 \omega_{1,0}f &\equiv \iint_G f_{3,1}(x_1, x_2) [x_1 a_{0,0}(x_1, x_2) + a_{1,0}(x_1, x_2)] dG + f_{1,0}; \\
 \omega_{2,0}f &\equiv \iint_G f_{3,1}(x_1, x_2) \left[ \frac{x_1^2}{2} a_{0,0}(x_1, x_2) + x_1 a_{1,0}(x_1, x_2) + a_{2,0}(x_1, x_2) \right] dG + f_{2,0}; \\
 (\omega_{3,0}f)(x_1) &\equiv \int_{x_1}^{h_1} \int_0^{h_2} \frac{(\alpha_1 - x_1)^2}{2} a_{0,0}(\alpha_1, x_2) f_{3,1}(\alpha_1, x_2) d\alpha_1 dx_2 \\
 &+ \int_{x_1}^{h_1} \int_0^{h_2} (\alpha_1 - x_1) a_{1,0}(\alpha_1, x_2) f_{3,1}(\alpha_1, x_2) d\alpha_1 dx_2 \\
 &+ \int_{x_1}^{h_1} \int_0^{h_2} a_{2,0}(\alpha_1, x_2) f_{3,1}(\alpha_1, x_2) d\alpha_1 dx_2 + \int_0^{h_2} a_{3,0}(x_1, x_2) f_{3,1}(x_1, x_2) dx_2 + f_{3,0}(x_1); \\
 (\omega_{0,1}f)(x_2) &\equiv \int_0^{h_1} \int_{x_2}^{h_2} \frac{x_1^2}{2} a_{0,0}(x_1, \alpha_2) f_{3,1}(x_1, \alpha_2) dx_1 d\alpha_2 \\
 &+ \int_0^{h_1} \frac{x_1^2}{2} a_{0,1}(x_1, x_2) f_{3,1}(x_1, x_2) dx_1 + f_{0,1}(x_2);
 \end{aligned} \tag{4.4}$$

$$\begin{aligned}
(\omega_{1,1}f)(x_2) &\equiv \int_0^{h_1} \int_{x_2}^{h_2} \frac{x_1^2}{2} a_{0,0}(x_1, \alpha_2) f_{3,1}(x_1, \alpha_2) dx_1 d\alpha_2 \\
&\quad + \int_0^{h_1} \int_{x_2}^{h_2} x_1 a_{1,0}(x_1, \alpha_2) f_{3,1}(x_1, \alpha_2) dx_1 d\alpha_2 \\
&\quad + \int_0^{h_1} \frac{x_1^2}{2} a_{0,1}(x_1, x_2) f_{3,1}(x_1, x_2) dx_1 + \int_0^{h_1} x_1 a_{1,1}(x_1, x_2) f_{3,1}(x_1, x_2) dx_1 + f_{1,1}(x_2);
\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
(\omega_{2,1}f)(x_2) &\equiv \int_0^{h_1} \int_{x_2}^{h_2} \frac{x_1^2}{2} a_{0,0}(x_1, \alpha_2) f_{3,1}(x_1, \alpha_2) dx_1 d\alpha_2 \\
&\quad + \int_0^{h_1} \int_{x_2}^{h_2} x_1 a_{1,0}(x_1, \alpha_2) f_{3,1}(x_1, \alpha_2) dx_1 d\alpha_2 \\
&\quad + \int_0^{h_1} \int_{x_2}^{h_2} a_{2,0}(x_1, \alpha_2) f_{3,1}(x_1, \alpha_2) dx_1 d\alpha_2 + \int_0^{h_1} \frac{x_1^2}{2} a_{0,1}(x_1, x_2) f_{3,1}(x_1, x_2) dx_1 \\
&\quad + \int_0^{h_1} x_1 a_{1,1}(x_1, x_2) f_{3,1}(x_1, x_2) dx_1 + \int_0^{h_1} a_{2,1}(x_1, x_2) f_{3,1}(x_1, x_2) dx_1 + f_{2,1}(x_2);
\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
(\omega_{3,1}f)(x_1, x_2) &\equiv \int_{x_1}^{h_1} \int_{x_2}^{h_2} \frac{(\alpha_1 - x_1)^2}{2} a_{0,0}(\alpha_1, \alpha_2) f_{3,1}(\alpha_1, \alpha_2) d\alpha_1 d\alpha_2 \\
&\quad + \int_{x_1}^{h_1} \int_{x_2}^{h_2} (\alpha_1 - x_1) a_{1,0}(\alpha_1, \alpha_2) f_{3,1}(\alpha_1, \alpha_2) d\alpha_1 d\alpha_2 + \int_{x_1}^{h_1} \int_{x_2}^{h_2} a_{2,0}(\alpha_1, \alpha_2) f_{3,1}(\alpha_1, \alpha_2) d\alpha_1 d\alpha_2 \\
&\quad + \int_{x_2}^{h_2} a_{3,0}(x_1, \alpha_2) f_{3,1}(x_1, \alpha_2) d\alpha_2 + \int_{x_1}^{h_1} \frac{(\alpha_1 - x_1)^2}{2} a_{0,1}(\alpha_1, x_2) f_{3,1}(\alpha_1, x_2) d\alpha_1 \\
&\quad + \int_{x_1}^{h_1} (\alpha_1 - x_1) a_{1,1}(\alpha_1, x_2) f_{3,1}(\alpha_1, x_2) d\alpha_1 + \int_{x_1}^{h_1} a_{2,1}(\alpha_1, x_2) f_{3,1}(\alpha_1, x_2) d\alpha_1 + f_{3,1}(x_1, x_2).
\end{aligned}$$

Используя равенство (4.3), т. е. равенство  $f(Vu) = (V^*f)u$ , а также общий вид линейных ограниченных функционалов на  $W_P^{(3,1)}(G)$ , получим, что оператор  $V$  имеет сопряженный оператор вида

$$V^* = (\omega_{0,0}, \omega_{1,0}, \omega_{2,0}, \omega_{3,0}, \omega_{0,1}, \omega_{1,1}, \omega_{2,1}, \omega_{3,1}) : E_q^{(3,1)} \rightarrow E_q^{(3,1)},$$

где операторы  $\omega_{i,j}$ ,  $i = \overline{0,3}$ ,  $j = \overline{0,1}$ , определяются посредством равенств (4.4).

Поэтому сопряженное уравнение

$$V^*f = \psi \tag{4.5}$$

можно записать в виде эквивалентной системы следующих интегро-алгебраических уравнений:

$$\begin{aligned}
 \omega_{0,0}f &\equiv \iint_G f_{3,1}(x_1, x_2) a_{0,0}(x_1, x_2) dG + f_{0,0} = \psi_{0,0}; \\
 \omega_{1,0}f &\equiv \iint_G f_{3,1}(x_1, x_2) [x_1 a_{0,0}(x_1, x_2) + a_{1,0}(x_1, x_2)] dG + f_{1,0} = \psi_{1,0}; \\
 \omega_{2,0}f &\equiv \iint_G f_{3,1}(x_1, x_2) \left[ \frac{x_1^2}{2} a_{0,0}(x_1, x_2) + x_1 a_{1,0}(x_1, x_2) + a_{2,0}(x_1, x_2) \right] dG + f_{2,0} = \psi_{2,0}; \\
 (\omega_{3,0}f)(x_1) &\equiv \int_{x_1}^{h_1} \int_0^{h_2} \frac{(\alpha_1 - x_1)^2}{2} a_{0,0}(\alpha_1, x_2) f_{3,1}(\alpha_1, x_2) d\alpha_1 dx_2 \\
 &+ \int_{x_1}^{h_1} \int_0^{h_2} (\alpha_1 - x_1) a_{1,0}(\alpha_1, x_2) f_{3,1}(\alpha_1, x_2) d\alpha_1 dx_2 + \int_{x_1}^{h_1} \int_0^{h_2} a_{2,0}(\alpha_1, x_2) f_{3,1}(\alpha_1, x_2) d\alpha_1 dx_2 \\
 &+ \int_0^{h_2} a_{3,0}(x_1, x_2) f_{3,1}(x_1, x_2) dx_2 + f_{3,0}(x_1) = \psi_{3,0}(x_1); \\
 (\omega_{0,1}f)(x_2) &\equiv \int_0^{h_1} \int_{x_2}^{h_2} \frac{x_1^2}{2} a_{0,0}(x_1, \alpha_2) f_{3,1}(x_1, \alpha_2) dx_1 d\alpha_2 \\
 &+ \int_0^{h_1} \frac{x_1^2}{2} a_{0,1}(x_1, x_2) f_{3,1}(x_1, x_2) dx_1 + f_{0,1}(x_2) = \psi_{0,1}(x_2); \\
 (\omega_{1,1}f)(x_2) &\equiv \int_0^{h_1} \int_{x_2}^{h_2} \frac{x_1^2}{2} a_{0,0}(x_1, \alpha_2) f_{3,1}(x_1, \alpha_2) dx_1 d\alpha_2 + \int_0^{h_1} \int_{x_2}^{h_2} x_1 a_{1,0}(x_1, \alpha_2) f_{3,1}(x_1, \alpha_2) dx_1 d\alpha_2 \\
 &+ \int_0^{h_1} \frac{x_1^2}{2} a_{0,1}(x_1, x_2) f_{3,1}(x_1, x_2) dx_1 + \int_0^{h_1} x_1 a_{1,1}(x_1, x_2) f_{3,1}(x_1, x_2) dx_1 + f_{1,1}(x_2) = \psi_{1,1}(x_2); \\
 (\omega_{2,1}f)(x_2) &\equiv \int_0^{h_1} \int_{x_2}^{h_2} \frac{x_1^2}{2} a_{0,0}(x_1, \alpha_2) f_{3,1}(x_1, \alpha_2) dx_1 d\alpha_2 \\
 &+ \int_0^{h_1} \int_{x_2}^{h_2} x_1 a_{1,0}(x_1, \alpha_2) f_{3,1}(x_1, \alpha_2) dx_1 d\alpha_2 + \int_0^{h_1} \int_{x_2}^{h_2} a_{2,0}(x_1, \alpha_2) f_{3,1}(x_1, \alpha_2) dx_1 d\alpha_2 \\
 &+ \int_0^{h_1} \frac{x_1^2}{2} a_{0,1}(x_1, x_2) f_{3,1}(x_1, x_2) dx_1 + \int_0^{h_1} x_1 a_{1,1}(x_1, x_2) f_{3,1}(x_1, x_2) dx_1 \\
 &+ \int_0^{h_1} a_{2,1}(x_1, x_2) f_{3,1}(x_1, x_2) dx_1 + f_{2,1}(x_2) = \psi_{2,1}(x_2);
 \end{aligned} \tag{4.6}$$

$$\begin{aligned}
(\omega_{3,1}f)(x_1, x_2) &\equiv \int_{x_1}^{h_1} \int_{x_2}^{h_2} \frac{(\alpha_1 - x_1)^2}{2} a_{0,0}(\alpha_1, \alpha_2) f_{3,1}(\alpha_1, \alpha_2) d\alpha_1 d\alpha_2 \\
&+ \int_{x_1}^{h_1} \int_{x_2}^{h_2} (\alpha_1 - x_1) a_{1,0}(\alpha_1, \alpha_2) f_{3,1}(\alpha_1, \alpha_2) d\alpha_1 d\alpha_2 + \int_{x_1}^{h_1} \int_{x_2}^{h_2} a_{2,0}(\alpha_1, \alpha_2) f_{3,1}(\alpha_1, \alpha_2) d\alpha_1 d\alpha_2 \\
&+ \int_{x_2}^{h_2} a_{3,0}(x_1, \alpha_2) f_{3,1}(x_1, \alpha_2) d\alpha_2 + \int_{x_1}^{h_1} \frac{(\alpha_1 - x_1)^2}{2} a_{0,1}(\alpha_1, x_2) f_{3,1}(\alpha_1, x_2) d\alpha_1 \\
&+ \int_{x_1}^{h_1} (\alpha_1 - x_1) a_{1,1}(\alpha_1, x_2) f_{3,1}(\alpha_1, x_2) d\alpha_1 \\
&+ \int_{x_1}^{h_1} a_{2,1}(\alpha_1, x_2) f_{3,1}(\alpha_1, x_2) d\alpha_1 + f_{3,1}(x_1, x_2) = \psi_{3,1}(x_1, x_2),
\end{aligned}$$

где  $\psi = (\psi_{0,0}, \psi_{1,0}, \psi_{2,0}, \psi_{3,0}(x_1), \psi_{0,1}(x_2), \psi_{1,1}(x_2), \psi_{2,1}(x_2), \psi_{3,1}(x_1, x_2)) \in E_q^{(3,1)}$  — заданный, а  $f = (f_{0,0}, f_{1,0}, f_{2,0}, f_{3,0}(x_1), f_{0,1}(x_2), f_{1,1}(x_2), f_{2,1}(x_2), f_{3,1}(x_1, x_2)) \in E_q^{(3,1)}$  — искомый элемент.

Последнее уравнение системы (4.6) является самостоятельным двумерным интегральным уравнением. Очевидно, что оператор  $\omega_{3,1}$  этого уравнения является вольтерровым относительно точки  $(h_1, h_2)$ . Используя это, а также условия, наложенные на коэффициенты  $a_{ij}(x_1, x_2)$ , можно доказать, что это уравнение для любой правой части  $\psi_{3,1} \in L_q(G)$  имеет единственное решение  $f_{3,1} \in L_q(G)$ . Очевидно, что если известно решение  $f_{3,1}$  последнего уравнения системы (4.6), то остальные компоненты решения

$$f = (f_{0,0}, f_{1,0}, f_{2,0}, f_{3,0}(x_1), f_{0,1}(x_2), f_{1,1}(x_2), f_{2,1}(x_2), f_{3,1}(x_1, x_2)) \in E_q^{(3,1)}$$

можно вычислить посредством остальных равенств системы (4.6) при помощи решения  $f_{3,1} \in L_q(G)$  последнего уравнения этой системы.

Следует отметить также, что оператор  $\psi_{3,1} : L_q(G) \rightarrow L_q(G)$  можно рассматривать как сопряженный оператор для оператора  $N : L_p(G) \rightarrow L_p(G)$  эквивалентного интегрального уравнения (3.6). Иначе говоря, для всех  $1 \leq p \leq \infty$  справедливо тождество

$$\begin{aligned}
\iint_G (Nb)(x_1, x_2) f_{3,1}(x_1, x_2) dx_1 dx_2 &= \iint_G b(x_1, x_2) (\omega_{3,1} f_{3,1})(x_1, x_2) dx_1 dx_2, \\
b \in L_p(G), \quad f_{3,1} \in L_q(G), &
\end{aligned} \tag{4.7}$$

где  $\omega_{3,1} f_{3,1} \equiv \omega_{3,1} f$ .

Тождество (4.7) показывает, что если  $1 \leq p < \infty$ , то  $N^* = \omega_{3,1}$ ; если же  $1 < p \leq \infty$ , то  $\omega_{3,1}^* = N$ . Поэтому для всех  $1 \leq p \leq \infty$  либо уравнение (3.6) является сопряженным уравнением для последнего уравнения системы (4.6), либо имеет место обратное утверждение. Это показывает, что уравнение (3.6) и последнее уравнение системы (4.6) являются «связанными» уравнениями. Поэтому из теоремы 3.1 следует, что справедлива следующая теорема.

**Теорема 4.1.** *Оператор  $\psi_{3,1} : L_q(G) \rightarrow L_q(G)$  есть гомеоморфизм.*

**Следствие 4.1.** Система (4.6) для любой  $\psi \in E_q^{(3,1)}$  имеет единственное решение  $f \in E_q^{(3,1)}$  и при этом  $\|f\|_{E_q^{(3,1)}} \leq M \|\psi\|_{E_q^{(3,1)}}$ , где  $M$  — положительная постоянная, не зависящая от  $\psi$ .

### § 5. Построение фундаментального решения

Теперь возьмем произвольную точку  $(x_1, x_2) \in \bar{G}$  и рассмотрим систему

$$\begin{cases} \omega_{0,0}f = 1, \\ \omega_{1,0}f = x_1, \\ \omega_{2,0}f = \frac{x_1^2}{2}, \\ (\omega_{3,0}f)(\alpha_1) = \frac{(x_1 - \alpha_1)^2}{2} \theta(x_1 - \alpha_1), & \alpha_1 \in (0, h_1), \\ (\omega_{0,1}f)(\alpha_2) = \theta(x_2 - \alpha_2), & \alpha_2 \in (0, h_2), \\ (\omega_{1,1}f)(\alpha_2) = x_1 \theta(x_2 - \alpha_2), & \alpha_2 \in (0, h_2), \\ (\omega_{2,1}f)(\alpha_2) = \frac{x_1^2}{2} \theta(x_2 - \alpha_2), & \alpha_2 \in (0, h_2), \\ (\omega_{3,1}f)(\alpha_1, \alpha_2) = \frac{(x_1 - \alpha_1)^2}{2} \theta(x_1 - \alpha_1) \theta(x_2 - \alpha_2), & (\alpha_1, \alpha_2) \in G, \end{cases} \quad (5.1)$$

которая является частным случаем системы (4.6).

**ОПРЕДЕЛЕНИЕ 5.1.** Если для каждой заданной точки  $(x_1, x_2) \in \bar{G}$  система (5.1) имеет хотя бы одно решение  $f(x_1, x_2) = (f_{0,0}(x_1, x_2), f_{1,0}(x_1, x_2), f_{2,0}(x_1, x_2), f_{3,0}(\alpha_1; x_1, x_2), f_{0,1}(\alpha_2; x_1, x_2), f_{1,1}(\alpha_2; x_1, x_2), f_{2,1}(\alpha_2; x_1, x_2), f_{3,1}(\alpha_1, \alpha_2; x_1, x_2)) \in E_q^{(3,1)}$ , то это решение будем называть *фундаментальным* ( $\theta$ -*фундаментальным*) *решением* задачи (2.1), (2.2).

Последнюю компоненту  $f_{3,1}(\alpha_1, \alpha_2; x_1, x_2)$  можно рассматривать как новую функцию Римана для задачи Гурса. Можно показать, что если коэффициенты  $a_{i,j}(x_1, x_2)$  обладают непрерывными производными  $D_1^i D_2^j a_{i,j}(x_1, x_2)$  в области  $\bar{G}$ , то  $f_{3,1}(\alpha_1, \alpha_2; x_1, x_2)$  на самом деле есть функция Римана задачи Гурса в классическом смысле.

**Теорема 5.1.** Задача (2.1), (2.2) имеет единственное  $\theta$ -фундаментальное решение  $f(x_1, x_2)$ . При этом решение  $u \in W_p^{(3,1)}(G)$  задачи (2.1), (2.2) может быть представлено посредством  $\theta$ -фундаментального решения в виде

$$\begin{aligned} u(x_1, x_2) &= \varphi_{0,0}f_{0,0}(x_1, x_2) + \varphi_{1,0}f_{1,0}(x_1, x_2) + \varphi_{2,0}f_{2,0}(x_1, x_2) \\ &+ \int_0^{h_1} \varphi_{3,0}(\alpha_1) f_{3,0}(\alpha_1; x_1, x_2) d\alpha_1 + \int_0^{h_2} \varphi_{0,1}(\alpha_2) f_{0,1}(\alpha_2; x_1, x_2) d\alpha_2 \\ &+ \int_0^{h_2} \varphi_{1,1}(\alpha_2) f_{1,1}(\alpha_2; x_1, x_2) d\alpha_2 + \int_0^{h_2} \varphi_{2,1}(\alpha_2) f_{2,1}(\alpha_2; x_1, x_2) d\alpha_2 \\ &+ \iint_G \varphi_{3,1}(\alpha_1, \alpha_2) f_{3,1}(\alpha_1, \alpha_2; x_1, x_2) dG. \end{aligned} \quad (5.2)$$

◁ Существование единственного  $\theta$ -фундаментального решения следует из следствия 4.1. Для доказательства справедливости представления (5.2) будем сравнивать

правые части тождеств (4.1) и (4.3) на решениях  $u \in W_p^{(3,1)}(G)$  и  $f \in E_q^{(3,1)}$  задачи (2.1), (2.2) и системы (5.1). Тогда получим:

$$\begin{aligned}
& \varphi_{0,0}f_{0,0}(x_1, x_2) + \varphi_{1,0}f_{1,0}(x_1, x_2) + \varphi_{2,0}f_{2,0}(x_1, x_2) \\
& + \int_0^{h_1} \varphi_{3,0}(\alpha_1)f_{3,0}(\alpha_1; x_1, x_2) d\alpha_1 + \int_0^{h_2} \varphi_{0,1}(\alpha_2)f_{0,1}(\alpha_2; x_1, x_2) d\alpha_2 \\
& + \int_0^{h_2} \varphi_{1,1}(\alpha_2)f_{1,1}(\alpha_2; x_1, x_2) d\alpha_2 + \int_0^{h_2} \varphi_{2,1}(\alpha_2)f_{2,1}(\alpha_2; x_1, x_2) d\alpha_2 \\
& + \iint_G \varphi_{3,1}(\alpha_1, \alpha_2)f_{3,1}(\alpha_1, \alpha_2; x_1, x_2) d\alpha_1 d\alpha_2 = u(0, 0) + x_1 D_1 u(0, 0) + \frac{x_1^2}{2} D_1^2 u(0, 0) \\
& + \int_0^{h_1} \frac{(x_1 - \alpha_1)^2}{2} \theta(x_1 - \alpha_1) D_1^3 u(\alpha_1, 0) d\alpha_1 + \int_0^{h_2} \theta(x_2 - \alpha_2) D_2 u(0, \alpha_2) d\alpha_2 \\
& + \int_0^{h_2} x_1 \theta(x_2 - \alpha_2) D_1 D_2 u(0, \alpha_2) d\alpha_2 + \int_0^{h_2} \frac{x_1^2}{2} \theta(x_2 - \alpha_2) D_1^2 D_2 u(0, \alpha_2) d\alpha_2 \\
& + \int_0^{h_1} \int_0^{h_2} \frac{(x_1 - \alpha_1)^2}{2} \theta(x_1 - \alpha_1) D_1^3 D_2 u(\alpha_1, \alpha_2) d\alpha_1 d\alpha_2.
\end{aligned} \tag{5.3}$$

Интегральное представление (3.2) функций  $u \in W_p^{(3,1)}(G)$  показывает, что правая часть формулы (5.3) совпадает со значением  $u(x_1, x_2)$  решения  $u(\alpha_1, \alpha_2)$  в точке  $(x_1, x_2)$ . Этим справедливость представления (5.2) доказана.  $\triangleright$

ПРИМЕР. Пусть  $a_{i,0}(x_1, x_2) = a_{i,1}(x_1, x_2) \equiv 0$ ,  $i = \overline{0, 2}$ ;  $a_{3,0}(x) \equiv 0$ . В этом случае из (5.1)  $\theta$ -фундаментальное решение задачи (2.1), (2.2) находится в виде

$$f_{0,0}(x_1, x_2) = 1; \quad f_{1,0}(x_1, x_2) = x_1; \quad f_{2,0}(x_1, x_2) = \frac{x_1^2}{2};$$

$$f_{3,0}(\alpha_1; x_1, x_2) = \frac{(x_1 - \alpha_1)^2}{2} \theta(x_1 - \alpha_1), \quad \alpha_1 \in (0, h_1);$$

$$f_{0,1}(\alpha_2; x_1, x_2) = \theta(x_2 - \alpha_2), \quad \alpha_2 \in (0, h_2);$$

$$f_{1,1}(\alpha_2; x_1, x_2) = x_1 \theta(x_2 - \alpha_2), \quad \alpha_2 \in (0, h_2);$$

$$f_{2,1}(\alpha_2; x_1, x_2) = \frac{x_1^2}{2} \theta(x_2 - \alpha_2), \quad \alpha_2 \in (0, h_2);$$

$$f_{3,1}(\alpha_1, \alpha_2; x_1, x_2) = \frac{(x_1 - \alpha_1)^2}{2} \theta(x_1 - \alpha_1) \theta(x_2 - \alpha_2), \quad (\alpha_1, \alpha_2) \in G.$$

По формуле (5.2) в этом случае решение задачи (2.1), (2.2) можно найти в явном виде

$$\begin{aligned}
 u(x_1, x_2) = & \varphi_{0,0} + \varphi_{1,0}x_1 + \varphi_{2,0}\frac{x_1^2}{2} + \int_0^{h_1} \varphi_{3,0}(\alpha_1)\frac{(x_1 - \alpha_1)^2}{2} \theta(x_1 - \alpha_1) d\alpha_1 \\
 & + \int_0^{h_2} \varphi_{0,1}(\alpha_2) \theta(x_2 - \alpha_2) d\alpha_2 + \int_0^{h_2} \varphi_{1,1}(\alpha_2)x_1 \theta(x_2 - \alpha_2) d\alpha_2 \\
 & + \int_0^{h_2} \varphi_{2,1}(\alpha_2)\frac{x_1^2}{2} \theta(x_2 - \alpha_2) d\alpha_2 + \iint_G \varphi_{3,1}(\alpha_1, \alpha_2)\frac{(x_1 - \alpha_1)^2}{2} \theta(x_1 - \alpha_1) \theta(x_2 - \alpha_2) d\alpha_1 d\alpha_2.
 \end{aligned}$$

При конструировании приведенной выше схемы построения  $\theta$ -фундаментальных решений краевых задач важную роль сыграл тот факт, что уравнение и краевые условия рассматривались нами в связанном виде, как различные компоненты одного операторного уравнения. Такой подход к краевым задачам открывает прямой путь к современным методам функционального анализа и является особенно удобным применительно к вопросам, связанным с рассмотрением сопряженных задач. В рамках такого подхода вопросы представления решения, а также разрешимости самой задачи и ее сопряженной системы оказываются тесно связанными, что позволяет получить более окончательные результаты в этом направлении. Более того, именно такой подход позволяет выявить также некоторые пути постановки корректных краевых задач в пространствах  $W_p^{(3,1)}(G)$ .

### Литература

1. Юрчук Н. И., Барановская С. Н., Яшкин В. И. О классических и ослабленных классических решениях гиперболических уравнений // Тез. докл. междунар. конф., посвященной 75-летию чл.-корр. РАН проф. Л. Д. Кудрявцева.—Москва, 1998.—С. 71.
2. Colton D. Pseudoparabolic equations in one space variable // J. Diff. equat.—1972.—Vol. 12, № 3.—Р. 559–565.
3. Шхануков М. Х., Солдатов А. П. Краевые задачи с общим нелокальным условием А. А. Самарского для псевдопараболических уравнений высокого порядка // Докл. АН СССР.—1987.—Т. 297, № 3.—С. 547–552.
4. Жегалов В. И. Трехмерный аналог задачи Гурса // Неклассические уравнения и уравнения смешанного типа.—Новосибирск: Ин-т математики СО АН СССР, 1990.—С. 94–98.
5. Лернер М. Е. О качественных свойствах функции Римана // Дифференц. уравнения.—1991.—Т. 27, № 12.—С. 2106–2119.
6. Троицкая С. Д. О первой краевой задаче для гиперболического уравнения на плоскости // Мат. заметки.—1999.—Т. 65, № 2.—С. 294–306.
7. Жегалов В. И., Уткина Е. А. Об одном псевдопараболическом уравнении третьего порядка // Изв. вузов.—1999.—Т. 10.—С. 73–76.
8. Midodashvili B. Generalized Goursat problem for a spatial fourth order hyperbolic equation with dominated low terms // Proc. of A. Razmadze Math. Institute.—2005.—Vol. 138.—Р. 43–54.
9. Шхануков М. Х. О некоторых краевых задачах для уравнения третьего порядка, возникающих при моделировании фильтрации жидкости в пористых средах // Дифференц. уравнения.—1982.—Т. 18, № 4.—С. 689–699.
10. Водахова В. А. Краевая задача с нелокальным условием А. М. Нахушева для одного псевдопараболического уравнения влагопереноса // Дифференц. уравнения.—1982.—Т. 18, № 2.—С. 280–285.
11. Vincenzo R. Di., Villani A. Sopra in problema ai limiti per un'equazione lineare del terzo ordine di tipo iperbolico // Esistenza, unicità e rappresentazione della soluzione. Mathematica.—1977.—Vol. 32, № 2.—Р. 211–238.
12. Мамедов И. Г. О новой постановке задачи Гурса для одного нагруженного вольтерро-гиперболического интегро-дифференциального уравнения четвертого порядка // Тез. докл. междунар. конф. по математике и механике, посвященной 50-летию со дня рождения чл.-корр. НАНА, профессора И. Т. Мамедова.—Баку, 2005.—С. 123.

13. Mamedov I. G. Generalization of multipoint boundary-value problems of Bitsadze — Samarski and Samarski — Ionkin type for fourth order loaded hyperbolic integro-differential equation and their operator generalization // Proceedings of IMM of NAS of Azerbaijan.—2005.—Vol. 23.—P. 77–84.
14. Аманов Т. И. Пространства дифференцируемых функций с доминирующей смешанной производной.—Алма-Ата: Наука, 1976.—171 с.
15. Никольский С. М. Приближение функций многих переменных и теоремы вложения.—М.: Наука, 1969.—455 с.
16. Лизоркин П. И., Никольский С. М. Классификация дифференцируемых функций на основе пространств с доминирующей производной // Труды МИ АН СССР.—1965.—Т. 77.—С. 143–167.
17. Бесов О. В., Ильин В. П., Никольский С. М. Интегральные представления функций и теоремы вложения.—М.: Наука, 1975.—480 с.
18. Джабраилов А. Дж. О некоторых функциональных пространствах. Прямые и обратные теоремы вложения // Докл. АН СССР.—1964.—Т. 159.—С. 254–257.
19. Ахиев С. С. Об общем виде линейных ограниченных функционалов в одном функциональном пространстве типа С. Л. Соболева // Докл. АН. Азерб. ССР.—1976.—Т. 35, № 6.—С. 3–7.
20. Наджафов А. М. Об интегральных представлениях функций из пространств с доминирующей смешанной производной // Вестник БГУ. Сер. физ.-мат. наук.—2005.—Т. 3.—С. 31–39.
21. Мамедов И. Г. Об одном разложении для непрерывной функции многих переменных // Вестник БГУ. Сер. физ.-мат. наук.—1999.—Т. 3.—С. 144–152.
22. Мамедов И. Г. Задача Гурса нового типа для нагруженных вольтерро-гиперболических интегро-дифференциальных векторных уравнений четвертого порядка с негладкими матричными коэффициентами // Изв. НАН Азербайджана. Сер. ФТМН.—2006.—Т. 26, № 2.—С. 74–79.

*Статья поступила 23 декабря 2008 г.*

ИЛЬГАР ГУРБАТ ОГЛЫ МАМЕДОВ  
 Институт Кибернетики НАН Азербайджана,  
 вед. науч. сотр.  
 АЗЕРБАЙДЖАН, AZ 1141, Баку, ул. Ф. Агаева, 9  
 E-mail: ilgar-mammadov@rambler.ru

## FUNDAMENTAL SOLUTION OF INITIAL-BOUNDARY VALUE PROBLEM FOR FOURTH-ORDER PSEUDOPARABOLIC EQUATIONS WITH NONSMOOTH COEFFICIENTS

Mamedov I. G.

In this paper the fundamental solution of initial-boundary value problem for pseudoparabolic equations with dominated derivatives of fourth order with nonsmooth coefficients is constructed.

**Key words:** Goursat problem, boundary value problem, fundamental solutions.