

УДК 517.954

UDC 517.954

**КРАЕВАЯ ЗАДАЧА ДЛЯ СМЕШАННОГО
УРАВНЕНИЯ С ПЕРПЕНДИКУЛЯРНЫМИ
ЛИНИЯМИ ИЗМЕНЕНИЯ ТИПА**

**THE BOUNDARY VALUE PROBLEM FOR
MIXED EQUATION WITH PERPENDICULAR
LINES OF TYPE ALTERATION**

Лесев Вадим Николаевич
к.ф.-м.н., доцент
*Кабардино-Балкарский государственный
университет им. Х.М. Бербекова, Нальчик, Россия*

Lesev Vadim Nikolaevich
Cand.Phys.-Math.Sci., associate professor
*Kabardino-Balkarian State University named after
H.M. Berbekova, Nalchik, Russia*

В работе исследована нелокальная краевая задача для смешанного парабола-гиперболического уравнения второго порядка с негладкими условиями сопряжения. Доказаны единственность и существование решения данной задачи

The non-local boundary value problem for the second order mixed parabolic-hyperbolic equation with the non-smooth conditions of conjugation has been examined. The uniqueness and the existence of the solution for this problem have been proved

Ключевые слова: СМЕШАННОЕ УРАВНЕНИЕ,
КРАЕВАЯ ЗАДАЧА, ЕДИНСТВЕННОСТЬ И
СУЩЕСТВОВАНИЕ РЕШЕНИЯ ЗАДАЧИ

Keywords: MIXED EQUATION, BOUNDARY
VALUE PROBLEM, UNIQUENESS AND
EXISTENCE OF THE SOLUTION

Введение

Краевые задачи для смешанных уравнений образуют особое направление в теории дифференциальных уравнений. Доказательство существования и единственности решений для таких задач отличается применением специальных методов (например [1-5]), практически не имеющих аналогов для классических уравнений. В настоящей работе представлены результаты исследования однозначной разрешимости задачи для модельного уравнения парабола-гиперболического типа в характеристической области с нелокальными краевыми условиями и разрывными условиями сопряжения на линии изменения типа.

1. Постановка задачи

Рассмотрим уравнение смешанного типа

$$0 = \begin{cases} u_{xx} - u_y + c_0 u, & \text{в } \Omega_0, \\ u_{xx} - u_{yy}, & \text{в } \Omega_1 \cup \Omega_2, \end{cases} \quad (1)$$

где Ω_0 – область ограниченная отрезками AB, BC, CO и OA прямых $x = 1, y = 1, x = 0, y = 0$ соответственно; Ω_1 и Ω_2 – характеристические треугольники, причем Ω_1 – ограничен отрезком $OA = \bar{J}_1$ оси абсцисс и двумя характеристиками $AE: x - y = 1, OE: x + y = 0$ уравнения (1), выходящими из

точек A, O и пересекающимися в точке E ; Ω_2 – ограничен отрезком $OC = \bar{J}_2$ оси ординат и двумя характеристиками $CD: y - x = 1, DO: x + y = 0$ уравнения (1), выходящими из точек C, O и пересекающимися в точке D ; $c_0 = c_0(x, y)$ – заданная непрерывная функция в $\bar{\Omega}_0$.

Пусть $\Omega = \Omega_0 \cup \Omega_1 \cup \Omega_2 \cup J_1 \cup J_2, \theta_0(x) = \frac{x}{2} - i \frac{x}{2}, \theta_1(x) = \frac{x+1}{2} + i \frac{x-1}{2},$
 $\theta_2(y) = -\frac{y}{2} + i \frac{y}{2}, \theta_3(y) = \frac{y-1}{2} + i \frac{y+1}{2}, \tau_1^\pm(x) = \lim_{y \rightarrow 0^\pm} u(x, y), \nu_1^\pm(x) = \lim_{y \rightarrow 0^\pm} u_y(x, y),$
 $\tau_2^\pm(y) = \lim_{x \rightarrow 0^\pm} u(x, y), \nu_2^\pm(y) = \lim_{x \rightarrow 0^\pm} u_x(x, y).$

Задача 1. Найти регулярное в $\Omega \setminus (J_1 \cup J_2)$ решение уравнения (1) из класса $C(\bar{\Omega}_i) \cap C^1(\Omega_0 \cup J_1 \cup J_2) \cap C^1(\Omega_1 \cup J_1) \cap C^1(\Omega_2 \cup J_2) \quad (i = 0, 1, 2)$, удовлетворяющее краевым условиям

$$a_1(x)u[\theta_0(x)] + b_1(x)u[\theta_1(x)] = c_1(x), \quad 0 \leq x \leq 1, \tag{2}$$

$$a_2(y)u[\theta_2(y)] + b_2(y)u[\theta_3(y)] = c_2(y), \quad 0 \leq y \leq 1, \tag{3}$$

$$u(1, y) = c_3(y), \quad 0 \leq y \leq 1, \tag{4}$$

условиям сопряжения:

$$\tau_1^-(x) = \alpha_1(x)\tau_1^+(x) + \gamma_1(x), \tag{5}$$

$$\nu_1^-(x) = \beta_1(x)\nu_1^+(x) + \delta_1(x)\tau_1^+(x) + \sigma_1(x),$$

$$\tau_2^-(y) = \alpha_2(y)\tau_2^+(y) + \gamma_2(y), \tag{6}$$

$$\nu_2^-(y) = \beta_2(y)\nu_2^+(y) + \delta_2(y)\tau_2^+(y) + \sigma_2(y),$$

и обладающее тем свойством, что $\left[\tau_2^+(y) \right]', \nu_1^\pm(x), \nu_2^\pm(y) \in L[0, 1]$.

Введем обозначение

$$A_i(t) = \frac{a_i(t)}{\alpha_i(t)\beta_i(t)[a_i(t) + b_i(t)]}, \quad B_i(t) = \frac{b_i(t)A_i(t)}{a_i(t)},$$

где $t \in \bar{J}_i, i = 1, 2$, (при $i = 1 \quad t = x$, а при $i = 2 \quad t = y$).

2. Доказательство единственности решения задачи

Для задачи 1 справедлива следующая

Теорема 1. Если выполнены условия:

$$c_0 \leq 0, \quad a_i(t) + b_i(t) \neq 0, \quad a_1(0)a_1(1) \neq 0, \quad b_2(0)b_2(1) \neq 0, \quad \alpha_i(t)\beta_i(t) \neq 0$$

$$A_i(1) \geq 0, \quad B_i(0) \geq 0, \quad A_i'(t) \leq 0, \quad B_i'(t) \geq 0, \quad (7)$$

$$\beta_i(t)\delta_i(t) \leq 0, \quad (8)$$

то задача 1 не может иметь более одного решения.

Пусть $u(x, y)$ – решение задачи 1, тогда функциональные соотношения между $\tau_i^-(t)$ и $v_i^-(t)$, имеют вид

$$\tau_i^-(t) [a_i(t) + b_i(t)] - a_i(t) \int_0^t v_i^-(\xi) d\xi - b_i(t) \int_t^1 v_i^-(\xi) d\xi = f_i(t), \quad (9)$$

где $f_i(t) = 2c_i(t) - \tau_i^-(0)a_i(t) - \tau_i^-(1)b_i(t)$; при $i = 1 \quad t = x$, а при $i = 2 \quad t = y$.

Соотношения (9) содержат неизвестные постоянные $\tau_i^-(0), \tau_i^-(1)$, ($i = 1, 2$), которые легко определить. Действительно, поскольку $\tau_1^+(1) = c_3(0)$, то $\tau_1^-(1) = \alpha_1(1)c_3(0) + \gamma_1(1)$. Следовательно, с учетом (2) и (3), будем иметь:

$$\tau_1^-(0) = \frac{c_1(0)a_1(1) - b_1(0)\{c_1(1) - b_1(1)[\alpha_1(1)c_3(0) + \gamma_1(1)]\}}{a_1(0)a_1(1)},$$

$$\tau_2^-(0) = \frac{\alpha_2(0)[\tau_1^-(0) - \gamma_1(0)]}{\alpha_1(0)} + \gamma_2(0), \quad \tau_2^-(1) = \frac{b_2(0)c_2(1) - a_2(1)[c_2(0) - a_2(0)\tau_2^-(0)]}{b_2(0)b_2(1)}.$$

Далее, интегрируя тождество

$$u [u_{xx} - u_y + c_0 u] = \frac{\partial}{\partial x} (u u_x) - u_x^2 - \frac{1}{2} \frac{\partial}{\partial x} (u^2) + c_0 u^2 \equiv 0 \quad (10)$$

по области Ω_0 , в случае однородной задачи, будем иметь:

$$\frac{1}{2} \int_0^1 [u^2(x, 1) - u^2(x, 0)] dx + \int_0^1 \tau_2^+(y) v_2^+(y) dy + \int_{\Omega_0} [u_x^2 - c_0 u^2] dx dy = 0. \quad (11)$$

Переходя к пределу при $y \rightarrow 0$, в области Ω_0 , получаем

$$[\tau_1^+(x)]'' + c_0(x, 0)\tau_1^+(x) = v_1^+(x). \quad (12)$$

С учетом (12), будем иметь

$$I_1 = \int_0^1 \tau_1^+(x) v_1^+(x) dx = - \int_0^1 [\tau_1^+(x)]'^2 dx + \int_0^1 c_0(x, 0) [\tau_1^+(x)]^2 dx \leq 0. \quad (13)$$

Теперь, докажем справедливость неравенств:

$$I_i = \int_0^1 \tau_i^+(t) v_i^+(t) dt \geq 0, \quad i = 1, 2. \quad (14)$$

Действительно, интеграл I_i с учетом (5) и (6), представим в виде

$$I_i = \int_0^1 \left\{ \frac{\tau_i^-(t) v_i^-(t)}{\alpha_i(t) \beta_i(t)} - \frac{\delta_i(t)}{\beta_i(t)} \left[\frac{\tau_i^-(t)}{\alpha_i(t)} \right]^2 \right\} dt, \quad i = 1, 2. \quad (15)$$

Для определения знака выражения (15) будем рассматривать каждое слагаемое отдельно. Принимая во внимание (9), получим

$$I_i^1 = \int_0^1 \frac{\tau_i^-(t) v_i^-(t)}{\alpha_i(t) \beta_i(t)} dt = \int_0^1 \left[A_i(t) v_i^-(t) \int_0^t v_i^-(\xi) d\xi \right] dt + \int_0^1 \left[B_i(t) v_i^-(t) \int_t^1 v_i^-(\xi) d\xi \right] dt. \quad (16)$$

Равенство (16) может быть преобразовано к виду

$$I_i^1 = \frac{1}{2} \int_0^1 A_i(t) \left[\left(\int_0^t v_i^-(\xi) d\xi \right)^2 \right]' dt - \frac{1}{2} \int_0^1 B_i(t) \left[\left(\int_t^1 v_i^-(\xi) d\xi \right)^2 \right]' dt. \quad (17)$$

Применяя к (17) интегрирование по частям, приходим к равенству:

$$I_i^1 = \frac{1}{2} A_i(1) \left(\int_0^1 v_i^-(\xi) d\xi \right)^2 - \frac{1}{2} \int_0^1 A_i'(t) \left(\int_0^t v_i^-(\xi) d\xi \right)^2 dt + \\ + \frac{1}{2} B_i(0) \left(\int_0^1 v_i^-(\xi) d\xi \right)^2 + \frac{1}{2} \int_0^1 B_i'(t) \left(\int_t^1 v_i^-(\xi) d\xi \right)^2 dt.$$

Теперь, очевидно, что при выполнении неравенств (7), будет справедливо неравенство $I_i^1 \geq 0$, а неравенство $I_i^2 \geq 0$ будет справедливо при выполнении условия (8). Таким образом, доказано неравенство $I_i \geq 0$. Отсюда, принимая во внимание (13), получим $\tau_1(x) = const$, но так как $\tau_1^+(0) = \tau_1^+(1) = 0$, то $\tau_1^+(x) = 0$ или $u(x, 0) = 0$.

Следовательно, из (11) с учетом (14) получаем, что $u_x(x, y) = 0$ в Ω_0 . Значит, $u(x, y) = w(y)$, но так как $u(1, y) = 0$, то $u(x, y) = 0$. Отсюда следует, что в области Ω_0 справедливо тождество $u(x, y) \equiv 0$. В областях Ω_1 и Ω_2 $u(x, y) \equiv 0$ как решение задачи Коши с нулевыми начальными данными. Таким образом, $u(x, y) \equiv 0$ в $\bar{\Omega}$ и решение задачи 1 единственно.

3. Доказательство существования решения задачи

Для доказательства существования решения задачи 1, в отличие от работы [4] применим метод функции Грина.

Решение $u(x, y)$ (если оно существует) должно удовлетворять условию (12), которое можно переписать в виде

$$T_+ \tau(x) = \nu(x).$$

Здесь $T_+ = \frac{d^2}{dx^2} + c_0(x, 0)$ – дифференциальный оператор, $\tau(x) = \tau_1^+(x)$, $\nu(x) = \nu_1^+(x)$.

Непосредственным вычислением, с учетом (5) и условий теоремы 1, получаем

$$\tau(0) = \tau_0, \quad \tau(1) = \tau_1,$$

где

$$\tau_0 = \frac{c_1(0)a_1(1) - b_1(0)\{c_1(1) - b_1(1)[\alpha_1(1)c_3(0) + \gamma_1(1)]\}}{\alpha_1(0)a_1(0)a_1(1)} - \frac{\gamma_1(0)}{\alpha_1(0)}, \quad \tau_1 = c_3(0).$$

Введем новые неизвестные функции

$$\Gamma(x) = \tau(x) - (\tau_1 - \tau_0)x - \tau_0, \quad N(x) = \nu(x) - c_0(x, 0)[(\tau_1 - \tau_0)x + \tau_0].$$

Легко видеть, что

$$T_+ \Gamma(x) = N(x), \quad \Gamma(0) = \Gamma(1) = 0. \tag{18}$$

Пусть $G(x, t)$ – функция Грина оператора T_+ с областью определения $D(T_+) = \{\Gamma(x) \in C(J_1) \cap C^2(J_1)\}$. Тогда, для задачи (18), можем записать

$$\Gamma(x) = \int_0^1 G(x, t) N(t) dt. \tag{19}$$

Из (9), принимая во внимание (5), получим второе соотношение между $\tau_1^+(x)$ и $\nu_1^+(x)$:

$$\begin{aligned} Q_1(x) \tau_1^+(x) - a_1(x) \int_0^x [\beta_1(t) \nu_1^+(t) + \delta_1(t) \tau_1^+(t)] dt - \\ - b_1(x) \int_x^1 [\beta_1(t) \nu_1^+(t) + \delta_1(t) \tau_1^+(t)] dt = Q_2(x), \end{aligned} \tag{20}$$

где

$$Q_1(x) = \alpha_1(x)[a_1(x) + b_1(x)],$$

$$Q_2(x) = f_1(x) + a_1(x) \int_0^x \sigma_1(t) dt + b_1(x) \int_x^1 \sigma_1(t) dt - \gamma_1(x)[a_1(x) + b_1(x)].$$

Из (20), с учетом (19), будем иметь

$$\int_0^1 Q_3(x, t) v_1^+(t) dt - a_1(x) \int_0^x \beta_1(t) v_1^+(t) dt - b_1(x) \int_x^1 \beta_1(t) v_1^+(t) dt = Q_4(x), \quad (21)$$

где Q_3 и Q_4 – выражаются через заданные функции по аналогии с Q_1 и Q_2 .

Полагая $z(x) = -\beta_1(x)v_1^+(x)$ и применяя дифференцирование, перепишем уравнение (21) в виде

$$a_1(x)z(x) - b_1(x)z(x) + a_1'(x) \int_0^x z(t) dt + b_1'(x) \int_x^1 z(t) dt = Q_4'(x) + \int_0^1 Q_{3,x}(x, t) \frac{z(t)}{\beta_1(t)} dt. \quad (22)$$

Таким образом, при $a_1(x) \neq b_1(x)$, в силу теоремы 1, $v_1^+(x)$ однозначно находим как решение интегрального уравнения Фредгольма второго рода (22), а $\tau_1^+(x)$ – из соотношения (18). Функции $\tau_1^-(x)$ и $v_1^-(x)$ определяем из условий сопряжения (5). Очевидно, что теперь решение задачи 1 в области Ω_1 находим как решение задачи Коши для уравнения (1).

Чтобы определить $\tau_2^\pm(y)$ и $v_2^\pm(y)$ воспользуемся решением первой краевой задачи для уравнения (1) в Ω_0 , которое, как известно [6], имеет вид:

$$u(x, y) = u_0(x, y) - \int_0^1 d\xi \int_0^y c_0(\xi, \eta) G(\xi, \eta; x, y) u(\xi, \eta) d\eta, \quad (23)$$

где

$$u_0(x, y) = \frac{1}{2\sqrt{\pi}} \left\{ \int_0^y \tau_2^+(\eta) G_\xi(0, \eta; x, y) d\eta - \int_0^y c_3(\eta) G_\xi(1, \eta; x, y) d\eta + \int_0^1 \tau_1^+(\xi) G(\xi, 0; x, y) d\xi \right\},$$

$$G(\xi, \eta; x, y) = \frac{1}{2\sqrt{\pi(y-\eta)}} \sum_{n=-\infty}^{\infty} \left\{ \exp\left[-\frac{(x-\xi+2n)^2}{4(y-\eta)}\right] - \exp\left[-\frac{(x+\xi+2n)^2}{4(y-\eta)}\right] \right\}$$

– функция Грина первой краевой задачи уравнения теплопроводности.

Выпишем решение интегрального уравнения Фредгольма второго рода (23) с помощью резольвенты $R(\xi, \eta; x, y)$ ядра $c_0(\xi, \eta)G(\xi, \eta; x, y)$, получим

$$\begin{aligned}
 u(x, y) = & \int_0^y \tau_2^+(\eta) G_\xi(0, \eta; x, y) d\eta - \int_0^y c_3(\eta) G_\xi(1, \eta; x, y) d\eta + \\
 & + \int_0^y \tau_2^+(\eta) F_1(\eta; x, y) d\eta + \int_0^y c_3(\eta) F_2(\eta; x, y) d\eta + \Psi(x, y) + V(x, y),
 \end{aligned}
 \tag{24}$$

где

$$\begin{aligned}
 F_1(\eta; x, y) &= \int_\eta^y \int_0^1 G_\xi(0, \eta; \theta, t) R(\theta, t; x, y) d\theta dt, \\
 F_2(\eta; x, y) &= -\int_\eta^y \int_0^1 G_\xi(1, \eta; \theta, t) R(\theta, t; x, y) d\theta dt, \\
 \Psi(x, y) &= \int_\eta^y \int_0^1 V(\theta, t) R(\theta, t; x, y) d\theta dt, \quad V(x, y) = \int_0^1 G(\xi, 0; x, y) \tau_1^+(\xi) d\xi.
 \end{aligned}$$

Дифференцируя по x равенство (24), а затем, переходя в полученном равенстве к пределу при $x \rightarrow 0+$, будем иметь

$$\begin{aligned}
 u_x|_{x=0} \equiv v_2^+(y) &= \int_0^y F_{1x}(\eta; 0, y) \tau_2^+(\eta) d\eta + \int_0^y F_{2x}(\eta; 0, y) c_3(\eta) d\eta + \\
 &+ \int_0^y \left\{ -\frac{1}{\sqrt{\pi(y-\eta)}} + \frac{2}{\sqrt{\pi(y-\eta)}} \sum_{n=1}^{\infty} \exp\left(\frac{-n^2}{y-\eta}\right) \right\} \tau_2^+(\eta) d\eta + \\
 &+ \int_0^y \left\{ \frac{1}{\sqrt{\pi(y-\eta)}} \exp\left[\frac{-1}{4(y-\eta)}\right] + \frac{1}{2\sqrt{\pi(y-\eta)}} \times \right. \\
 &\times \left. \sum_{n=-\infty}^{+\infty} \left[\exp\left\{\frac{(2n-1)^2}{4(\eta-y)}\right\} + \exp\left\{\frac{(1+2n)^2}{4(\eta-y)}\right\} \right] \right\} c_3'(\eta) d\eta + F_3(y),
 \end{aligned}
 \tag{25}$$

где $F_3(y) = \left[\frac{\partial \Psi(x, y)}{\partial x} + \frac{\partial V(x, y)}{\partial x} \right]_{x=0}$, а штрих после знака суммы означает

суммирование по всем указанным n кроме $n=0$.

Равенство (25) представляет собой функциональное соотношение между $\tau_2^+(y)$ и $v_2^+(y)$, принесенное из области Ω_0 на единичный интервал OC . Перепишем это соотношение в виде

$$v_2^+(y) = \int_0^y F_4(y, \eta) \tau_2^+(\eta) d\eta + \int_0^y F_{1x}(\eta; 0, y) \tau_2^+(\eta) d\eta + F_5(y),
 \tag{26}$$

где

$$F_4(y, \eta) = -\frac{1}{\sqrt{\pi(y-\eta)}} + \frac{2}{\sqrt{\pi(y-\eta)}} \sum_{n=1}^{\infty} \exp\left(\frac{-n^2}{y-\eta}\right),$$

$$F_5(y) = F_3(y) + \int_0^y F_{2,x}(\eta; 0, y) c_3(\eta) d\eta + \int_0^y \left\{ \frac{1}{\sqrt{\pi(y-\eta)}} \exp\left[\frac{-1}{4(y-\eta)}\right] + \right.$$

$$\left. + \frac{1}{2\sqrt{\pi(y-\eta)}} \sum_{n=-\infty}^{+\infty} \left[\exp\left\{\frac{(2n-1)^2}{4(\eta-y)}\right\} + \exp\left\{\frac{(1+2n)^2}{4(\eta-y)}\right\} \right] \right\} c_3'(\eta) d\eta.$$

Теперь, представим условия сопряжения (6) в виде

$$\tau_2^+(y) = \alpha_2^{-1}(y) [\tau_2^-(y) - \gamma_2(y)], \tag{27}$$

$$\nu_2^+(y) = \beta_2^{-1}(y) \left\{ \nu_2^-(y) - \sigma_2(y) - \alpha_2^{-1}(y) \delta_2(y) [\tau_2^-(y) - \gamma_2(y)] \right\}. \tag{28}$$

Из равенства (27), принимая во внимание соотношение (9), будем иметь

$$\tau_2^+(y) = \frac{1}{\alpha_2(y)[a_2(y) + b_2(y)]} \left\{ f_2(y) + a_2(y) \int_0^y \nu_2^-(t) dt + b_2(y) \int_y^1 \nu_2^-(t) dt \right\} - \frac{\gamma_2(y)}{\alpha_2(y)}. \tag{29}$$

Продифференцировав равенства (9), (27), получим

$$\tau_2^{+'}(y) = \frac{\tau_2^{-'}(y) \alpha_2(y) - \tau_2^-(y) \alpha_2'(y)}{\alpha_2^2(y)} - \left[\frac{\gamma_2(y)}{\alpha_2(y)} \right]', \tag{30}$$

$$\tau_2^{-'}(y) = \left[\frac{f_2(y)}{a_2(y) + b_2(y)} \right]' + \left[\frac{a_2(y)}{a_2(y) + b_2(y)} \right]' \int_0^y \nu_2^-(t) dt +$$

$$+ \left[\frac{b_2(y)}{a_2(y) + b_2(y)} \right]' \int_y^1 \nu_2^-(t) dt + \nu_2^-(y) \left[\frac{a_2(y) - b_2(y)}{a_2(y) + b_2(y)} \right]'. \tag{31}$$

Подставляя соотношения (9), (31) в равенство (30), будем иметь

$$\tau_2^{+'}(y) = S_0(y) \int_0^y \nu_2^-(t) dt + S_1(y) \int_y^1 \nu_2^-(t) dt + S_2(y) \nu_2^-(y) + S_3(y), \tag{32}$$

где $S_0(y), S_1(y), S_2(y), S_3(y)$ – выражаются через заданные функции.

Из (28), с учетом (9), находим

$$\nu_2^+(y) = \frac{\nu_2^-(y)}{\beta_2(y)} + S_4(y) \int_0^y \nu_2^-(t) dt + S_5(y) \int_y^1 \nu_2^-(t) dt + S_6(y). \tag{33}$$

Здесь $S_4(y), S_5(y), S_6(y)$ – также известны.

Принимая во внимание равенства (29), (32) и (33), из (26), будем иметь

$$\begin{aligned} & \frac{v_2^-(y)}{\beta_2(y)} + S_4(y) \int_0^y v_2^-(t) dt + S_5(y) \int_y^1 v_2^-(t) dt = S_7(y) + \\ & + \int_0^y F_4(y, \eta) \left[S_0(\eta) \int_0^\eta v_2^-(t) dt + S_1(\eta) \int_\eta^1 v_2^-(t) dt + S_2(\eta) v_2^-(\eta) \right] d\eta + \\ & + \int_0^y \frac{F_{1x}(\eta; 0, y)}{\alpha_2(\eta)[a_2(\eta) + b_2(\eta)]} \left[a_2(\eta) \int_0^\eta v_2^-(t) dt + b_2(\eta) \int_\eta^1 v_2^-(t) dt \right] d\eta, \end{aligned} \quad (34)$$

где

$$\begin{aligned} S_7(y) = & \int_0^y F_{1x}(\eta; 0, y) \left\{ \frac{f_2(\eta)}{\alpha_2(\eta)[a_2(\eta) + b_2(\eta)]} - \frac{\gamma_2(\eta)}{\alpha_2(\eta)} \right\} d\eta + \\ & + \int_0^y F_4(y, \eta) S_3(\eta) d\eta + F_5(y) - S_6(y). \end{aligned}$$

В результате ряда преобразований, равенство (34), примет вид

$$v_2^-(y) + \int_0^y T_0(y, t) v_2^-(t) dt + T_1(y) \int_y^1 v_2^-(t) dt = T_2(y), \quad (35)$$

где

$$\begin{aligned} T_0(y, t) = & \beta_2(y) \left[S_8(y, t) - \int_t^y S_9(y, \eta) d\eta - \int_0^t S_{10}(y, \eta) d\eta \right], \\ T_1(y) = & \beta_2(y) \left[S_5(y) - \int_0^y S_{10}(y, t) dt \right], \quad T_2(y) = \beta_2(y) S_7(y). \end{aligned}$$

Принимая обозначение

$$T(y, t) = \begin{cases} T_0(y, t), & 0 \leq t \leq y, \\ T_1(y), & y < t \leq 1, \end{cases}$$

представим уравнение (35) в виде

$$v_2^-(y) + \int_0^1 T(y, t) v_2^-(t) dt = T_2(y). \quad (36)$$

Заключение

В силу свойств функций $T(y, t)$, $T_2(y)$ и единственности решения задачи 1, интегральное уравнение Фредгольма второго рода (36) однозначно разрешимо. Обращая это уравнение через резольвенту ядра $T(y, t)$, находим

$v_2^-(y)$, а $v_2^+(y)$ – из равенства (33). После определения функций $\tau_2^-(y)$, $\tau_2^+(y)$ из соотношений (9) и (29) решение задачи 1 в области Ω_0 находим как решение первой краевой задачи для уравнения (1), а в областях Ω_1 , Ω_2 как решение соответствующих задач Коши.

Таким образом, доказана однозначная разрешимость исследуемой нелокальной краевой задачи.

Список литературы

1. Елеев В.А., Лайпанова А.М. О существовании и единственности решения задачи Ф.И. Франкля для смешанного уравнения гипербола-параболического типа // Известия КБНЦ РАН. 2000. № 2(5). – С. 50-56.
2. Елеев В.А., Лесев В.Н. О двух краевых задачах для смешанных уравнений с перпендикулярными линиями изменения типа // Владикавказский мат. журнал, 2001. – Т.3. Вып.4. – С. 9-22.
3. Лесев В.Н., Желдашева А.О. Неклассическая краевая задача для смешанного уравнения второго порядка с интегральными условиями сопряжения // Известия смоленского государственного университета, 2013. №3 (23). – С. 379-386.
4. Лесев В.Н., Желдашева А.О. Нелокальная краевая задача для уравнения смешанного типа второго порядка в характеристической области // Вестник Адыгейского государственного университета. Серия 4: Естественно-математические и технические науки, 2012. – № 3 (106). – С. 52-56.
5. Лесев В.Н., Желдашева А.О. Об одной краевой задаче для смешанного уравнения с разрывными условиями сопряжения // Известия Смоленского государственного университета. 2012. № 3 (19). – С. 392-399.
6. Елеев В.А. Аналог задачи Трикоми для смешанных парабола-гиперболических уравнений с нехарактеристической линией изменения типа // Дифференциальные уравнения, 1977. Т.13, №1. – С. 56-63.

References

1. Eleev V.A., Lajpanova A.M. O sushhestvovanii i edinstvennosti reshenija zadachi F.I. Franklja dlja smeshannogo uravnenija giperbolo-parabolicheskogo tipa // Izvestija KBNC RAN. 2000. № 2(5). – S. 50-56.
2. Eleev V.A., Lesev V.N. O dvuh kraevyh zadachah dlja smeshannyh uravnenij s perpendikuljarnymi linijami izmenenija tipa // Vladikavkazskij mat. zhurnal, 2001. – T.3. Vyp.4. – S. 9-22.
3. Lesev V.N., Zheldasheva A.O. Neklassicheskaja kraevaja zadacha dlja smeshannogo uravnenija vtorogo porjadka s integral'nymi uslovijami soprjazhenija // Izvestija smolenskogo gosudarstvennogo universiteta, 2013. №3 (23). – S. 379-386.
4. Lesev V.N., Zheldasheva A.O. Nelokal'naja kraevaja zadacha dlja uravnenija smeshannogo tipa vtorogo porjadka v harakteristicheskoy oblasti // Vestnik Adygejskogo gosudarstvennogo universiteta. Serija 4: Estestvenno-matematicheskie i tehnicheckie nauki, 2012. – № 3 (106). – S. 52-56.
5. Lesev V.N., Zheldasheva A.O. Ob odnoj kraevoj zadache dlja smeshannogo uravnenija s razryvnymi uslovijami soprjazhenija // Izvestija Smolenskogo gosudarstvennogo universiteta. 2012. № 3 (19). – S. 392-399.

6. Eleev V.A. Analog zadachi Triкоми dlja smeshannyh parabolo-giperbolicheskikh uravnenij s neharakteristicheskoi liniej izmenenija tipa // Differencial'nye uravnenija, 1977. T.13, №1. – S. 56-63.