

УДК 517.956.6

А. Сопуев, Н.К. Аркабаев

ЗАДАЧИ СОПРЯЖЕНИЯ ДЛЯ ЛИНЕЙНЫХ ПСЕВДОПАРАБОЛИЧЕСКИХ УРАВНЕНИЙ ТРЕТЬЕГО ПОРЯДКА

Доказано существование единственного решения задачи сопряжения для линейных псевдопараболических уравнений третьего порядка с двумя линиями изменения типа.

Ключевые слова: сопряжения, псевдопараболические уравнения, краевые условия, функции Римана, интегральные уравнения.

1. Постановка задачи

В области D , ограниченной отрезками прямых

$$x = 0, y = -h_1, x = \ell, y = h, x = -\ell_1, y = 0 \quad (\ell, \ell_1, h, h_1 > 0),$$

рассмотрим задачи сопряжения для уравнений

$$L_1(u) \equiv u_{xxx} - u_{xy} + a_1 u_x + d_1 u = 0, (x, y) \in D_1; \quad (1)$$

$$L_2(u) \equiv u_{xxy} + a_2 u_{xx} + b_2 u_{xy} + c_2 u_x + d_2 u_y + e_2 u = 0, (x, y) \in D_2; \quad (2)$$

$$L_3(u) \equiv u_{xyy} + a_3 u_{xy} + b_3 u_{yy} + c_3 u_x + d_3 u_y + e_3 u = 0, (x, y) \in D_3, \quad (3)$$

где $a_i, d_i, b_j, c_j, e_j, i = \overline{1,3}, j = 2,3$, – заданные функции, а $D_1 = D \cap (x > 0, y > 0)$, $D_2 = D \cap (x > 0, y < 0)$, $D_3 = D \cap (x < 0, y > 0)$.

Уравнения (1) – (3) представляют собой канонические виды линейных уравнений третьего порядка по классификации работы [1]. Такие уравнения часто называются псевдопараболическими по характеру свойств решений [2, 3]. Частные случаи рассматриваемых уравнений встречаются при изучении поглощения почвенной влаги растениями [4].

Пусть C^{n+m} означает класс функций, имеющих производные $\partial^{r+s}/\partial x^r \partial y^s$ ($r = 0, 1, \dots, n; s = 0, 1, \dots, m$).

Относительно коэффициентов предполагаем следующее:

$$\begin{aligned} a_1, d_1 &\in C(\overline{D}_1), a_2 \in C(\overline{D}_2) \cap C^{2+0}(D_2), b_2 \in C(\overline{D}_2) \cap C^{1+1}(D_2), \\ a_3 &\in C(\overline{D}_3) \cap C^{1+1}(D_3), b_3 \in C(\overline{D}_3) \cap C^{0+2}(D_3), \\ c_j &\in C(\overline{D}_j) \cap C^{1+0}(D_j), d_j \in C(\overline{D}_j) \cap C^{0+1}(D_j), e_j \in C(\overline{D}_j), j = 2, 3. \end{aligned} \quad (4)$$

Задача 1. Найти функцию

$$u(x, y) \in C(\overline{D}_j) \cap [C^{1+1}(D_1) \cup C^{2+1}(D_2) \cup C^{1+2}(D_3)] \cap C^{3+0}, i = 1, 2, 3,$$

удовлетворяющую уравнениям (1), (2) и (3) в областях D_1, D_2 и D_3 соответственно, краевым условиям

$$u(-\ell_1, y) = \varphi_1(y), u(\ell, y) = \varphi_2(y), 0 \leq y \leq h; \quad (5)$$

$$u(0, y) = \chi_1(y), u_x(0, y) = \chi_2(y), -h_1 \leq y \leq 0; \quad (6)$$

$$u(x, 0) = \psi_1(x), u_y(x, 0) = \psi_2(x), -\ell_1 \leq x \leq 0 \quad (7)$$

и условиям сопряжения

$$u(x, -0) = u(x, +0), u_y(x, -0) = u_y(x, +0), 0 \leq x \leq \ell; \quad (8)$$

$$u(-0, y) = u(+0, y), u_x(-0, y) = u_x(+0, y), 0 \leq y \leq h, \quad (9)$$

где $\varphi_i(y), \chi_i(y), \psi_i(x) (i = 1, 2)$ – заданные гладкие функции, причем

$$\varphi_1(y) \in C^2[0, h], \varphi_2(y) \in C^1[0, h], \quad (10)$$

$$\chi_i(y) \in C^1[-h_1, 0], \psi_i(x) \in C^1[-\ell_1, 0] (i = 1, 2);$$

$$\varphi_1(0) = \psi_1(-\ell_1), \psi_1(0) = \chi_1(0), \psi_2(0) = \chi_1'(0), \quad (11)$$

$$\psi_1'(0) = \chi_2(0), \psi_2'(0) = \chi_2'(0).$$

Уравнения (1) – (3) в совокупности с условиями сопряжения (8) и (9) являются уравнениями смешанного типа с двумя линиями изменения типа в области D [5]. Задачи сопряжений для уравнений второго порядка с двумя линиями изменения типа рассмотрены в работах [6–8]. Методом функции Римана изучены краевые задачи для уравнения вида (2) в работах [9, 10]. Построение функции Римана и корректные краевые задачи для дифференциальных уравнений со старшими частными производными рассмотрены в работах [11–15].

Введем следующие обозначения:

$$u(x, -0) = u(x, +0) = \tau_1(x), u_y(x, -0) = u_y(x, +0) = \nu_1(x), 0 \leq x \leq \ell; \quad (12)$$

$$u(-0, y) = u(+0, y) = \tau_2(y), u_x(-0, y) = u_x(+0, y) = \nu_2(y), 0 \leq y \leq h, \quad (13)$$

где $\tau_1(x), \tau_2(y), \nu_1(x), \nu_2(y)$ – пока неизвестные функции.

2. Представление решения задачи 1 в области D_2

Рассмотрим в области D_2 задачу Гурса для уравнения (2) с условиями (6) и

$$u(x, 0) = \tau_1(x), 0 \leq x \leq \ell. \quad (14)$$

Решение этой задачи представим через функции Римана [9, 10]. С этой целью рассмотрим тождество

$$\begin{aligned} \upsilon L_2(u) - u L_2^*(\upsilon) = & [\upsilon u_{\xi\eta} + \upsilon_{\xi\eta} u + a_2 \upsilon u_{\xi} - (a_2 \upsilon)_{\xi} u + \\ & + b_2 \upsilon u_{\eta} + c_2 \upsilon u]_{\xi} - [\upsilon_{\xi} u_{\xi} + (b_2 \upsilon)_{\xi} u - d_2 \upsilon u]_{\eta}, \end{aligned} \quad (15)$$

где $L^*(\upsilon) \equiv -\upsilon_{\xi\xi\eta} + (a_2 \upsilon)_{\xi\xi} + (b_2 \upsilon)_{\xi\eta} - (c_2 \upsilon)_{\xi} - (d_2 \upsilon)_{\eta} + e_2 \upsilon$.

Пусть $B_1^*(x, y)$ – произвольная точка области D_2 . Интегрируя равенство (15) по области $D_2^* = \{(x, y) : 0 < \xi < x, y < \eta < 0\}$, имеем

$$\begin{aligned} \iint_{D_2^*} [(\upsilon L_2(u) - u L_2^*(\upsilon))] d\xi d\eta = & \int_{\partial D_2^*} [\upsilon_{\xi} u_{\xi} + (b_2 \upsilon)_{\xi} u - d_2 \upsilon u] d\xi + \\ & + [\upsilon u_{\xi\eta} + \upsilon_{\xi\eta} u + a_2 \upsilon u_{\xi} - (a_2 \upsilon)_{\xi} u + b_2 \upsilon u_{\eta} + c_2 \upsilon u] d\eta. \end{aligned} \quad (16)$$

Пусть $\upsilon(x, y; \xi, \eta)$ – является решением задачи Гурса

$$L_2^*(\upsilon) = 0, (\xi, \eta) \in D_2^*, \quad (17)$$

$$v(x, y; \xi, \eta) \Big|_{\xi=x} = 0, \quad v_\xi(x, y; \xi, \eta) \Big|_{\xi=x} = \exp \left(\int_y^\eta a_2(x, t) dt \right), \quad y \leq \eta \leq 0; \quad (18)$$

$$v(x, y; \xi, \eta) \Big|_{\eta=y} = \theta_1(x, y; \xi), \quad 0 \leq \xi \leq x, \quad (19)$$

где $\theta_1(x, y; \xi)$ – решение следующей задачи Коши:

$$v_{\xi\xi}(x, y; \xi, y) - [b_2(\xi, y)v(x, y; \xi, y)]_\xi + d_2(\xi, y)v(x, y; \xi, y) = 0, \quad 0 < \xi < x, \quad (20)$$

$$v(x, y; \xi, y) \Big|_{\xi=x} = 0, \quad v_\xi(x, y; \xi, y) \Big|_{\xi=x} = 1.$$

Задача (17) – (19) решается эквивалентным сведением к интегральному уравнению Вольтерра вида

$$v(x, y; \xi, \eta) = \xi - x + \int_x^\xi B(\xi, \eta, s)v(x, y; s, \eta) ds + \int_y^\eta a_2(\xi, t)v(x, y; \xi, t) dt + \int_x^\xi \int_y^\eta C(\xi, s, t)v(x, y; s, t) dt, \quad (21)$$

где $B(\xi, \eta, s) = b_2(s, \eta) - (\xi - s)d_2(s, \eta)$, $C(\xi, s, t) = -c_2(s, t) + (\xi - s)e_2(s, t)$, которое допускает единственное решение из класса $C^{2+1}(D_2^*)$.

Тогда из (16) получим представление решения задачи 1 в области D_2 :

$$u(x, y) = v_\xi(x, y; x, 0)\tau_1(x) + \int_0^x A_1(x, y; \xi)\tau_1(\xi)d\xi + \int_0^y [B_1(x, y; \eta)\chi_1'(\eta) - v(x, y; 0, \eta)\chi_2'(\eta) + C_1(x, y; \eta)\chi_2(\eta) + E_1(x, y; \eta)\chi_1(\eta)]d\eta, \quad (22)$$

где $A_1(x, y; \xi) = -v_{\xi\xi}(x, y; \xi, 0) + [b_2(\xi, 0)v(x, y; \xi, 0)]_\xi - d_2(\xi, 0)v(x, y; \xi, 0)$,

$$B_1(x, y; \eta) = v_\xi(x, y; 0, \eta) - b_2(0, \eta)v(x, y; 0, \eta),$$

$$C_1(x, y; \eta) = -a_2(0, y)v(x, y; 0, \eta),$$

$$E_1(x, y; \eta) = [a_{2\xi}(0, \eta) - c_2(0, \eta)v(x, y; 0, \eta) + a_2(0, \eta)v_\xi(x, y; 0, \eta)].$$

Из (22) нетрудно получить соотношение между $\tau_1(x)$, и $v_1(x)$, полученное с помощью области D_2 :

$$v_1(x) = v_{\xi y}(x, 0; x, 0)\tau_1(x) + \int_0^x A_{1y}(x, 0; \xi)\tau_1(\xi)d\xi + g_1(x), \quad (23)$$

где $g_1(x) = B_1(x, 0, 0)\chi_1'(0) - v(x, 0; 0, 0)\chi_2'(0) + C_1(x, 0, 0)\chi_2(0) + E_1(x, 0, 0)\chi_1(0)$.

3. Соотношение между $\tau_1(x)$ и $v_1(x)$, полученное с помощью области D_1

Интегрируя уравнение (1) в пределах от 0 до x имеем

$$u_{xx} - u_y = \omega(y) - a_1(x, y)u + \int_0^x \tilde{d}_1(\xi, y)u(\xi, y)d\xi + T_0(x, y), \quad (24)$$

$$\tilde{d}_1(\xi, y) = a_{1\xi}(\xi, y) - d_1(\xi, y), \quad T_0(x, y) = a_1(0, y)\tau_2(y) - \tau_2'(y).$$

Отсюда переходя к пределу при $y \rightarrow +0$, получим соотношение между $\tau_1(x)$ и $v_1(x)$:

$$\tau_1'(x) - v_1(x) = \omega(0) - a_1(x, 0)\tau_1(x) + \int_0^x \tilde{d}_1(\xi, 0)\tau_1(\xi)d\xi + T_0(x, 0). \quad (25)$$

4. Определение $\tau_1(x)$

Исключая $v_1(x)$ из соотношений (23) и (25), приходим к уравнению

$$\tau_1''(x) = \omega(0) - \tilde{a}_1(x)\tau_1(x) + \int_0^x \tilde{A}_1(x, \xi)\tau_1(\xi)d\xi + \tilde{g}_1(x), \quad (26)$$

где
$$\tilde{g}_1(x) = g_1(x) + T_0(x, 0), \quad \tilde{a}_1(x) = -a_1(x, 0) + v_{\xi y}(x, 0; x, 0),$$

$$\tilde{A}_1(x, \xi) = \tilde{d}_1(\xi, 0) - A_{1y}(x, 0; \xi).$$

Отметим, что для $\tau_1(x)$ выполняются еще следующие краевые условия:

$$\tau_1(0) = \chi_1(0), \tau_1'(0) = \chi_2(0), \tau_1(\ell) = \varphi_2(0). \quad (27)$$

Интегрируя дважды уравнение (26) и используя при этом первые два условия из (27), имеем

$$\tau_1(x) = \frac{1}{2}\omega(0)x^2 + \int_0^x A_2(x, \xi)\tau_1(\xi)d\xi + g_2(x), \quad (28)$$

$$A_2(x, \xi) = \tilde{a}_1(\xi)(x - \xi) + \int_{\xi}^x (x - t)\tilde{A}_1(t, \xi)dt, \quad g_2(x) = \chi_1(0) + \chi_2(0)x + \int_0^x (x - t)\tilde{g}_1(t)dt.$$

Отсюда, воспользовавшись третьим условием (27), находим

$$\omega(0) = \frac{2}{\ell^2}[\varphi_2(0) - g_2(\ell)] - \frac{2}{\ell^2} \int_0^{\ell} A_2(\ell, \xi)\tau_1(\xi)d\xi.$$

Подставляя это в значение (28), имеем

$$\tau_1(x) = g_3(x) + \int_0^x A_2(x, \xi)\tau_2(\xi)d\xi - \frac{x^2}{\ell^2} \int_0^{\ell} A_2(\ell, \xi)\tau_1(\xi)d\xi, \quad (29)$$

где
$$g_3(x) = g_2(x) + \frac{1}{\ell^2}[\varphi_2(0) - g_2(\ell)]x^2.$$

Обращая вольтеровскую часть уравнения (29), получим интегральное уравнение Фредгольма второго рода

$$\tau_1(x) = g(x) + \int_0^{\ell} H_1(x, \xi)\tau_1(\xi)d\xi, \quad (30)$$

где
$$H_1(x, \xi) = -\frac{1}{\ell^2} \left(x^2 + \int_0^x R_1(x, t)t^2 dt \right) A_2(\ell, \xi),$$

$$g(x) = g_3(x) + \int_0^x R_1(x, \xi)g_3(\xi)d\xi.$$

Если $\ell L < 1$, (31)

то уравнение (30) имеет единственное решение, здесь $L = \max_{0 \leq x, \xi \leq \ell} |H_1(x, \xi)|$.

5. Представление решение задачи 1 в области D_3

В области D_3 рассмотрим задачу Гурса для уравнения (3) с условиями (7) и $u(0, y) = \tau_2(y), 0 \leq y \leq h$, решение которого с помощью функции Римана представимо в виде

$$\begin{aligned} u(x, y) = & w_{\eta}(x, y; 0, y)\tau_2(y) + \int_0^y A_2(x, y; \eta)\tau_2(\eta)d\eta + \\ & + \int_0^x [B_2(x, y; \xi)\psi'_1(\xi) - w(x, y; \xi, 0)\psi'_2(\xi) + \\ & + C_2(x, y; \xi)\psi_2(\xi) + E_2(x, y; \xi)\psi_1(\xi)]d\xi, \end{aligned} \quad (32)$$

где

$$A_2(x, y; \xi) = -w_{\eta\eta}(x, y; 0, \eta) + [a_3(0, \eta)w(x, y; 0, \eta)]_{\eta} - c_3(0, \eta)w(x, y; 0, \eta),$$

$$B_2(x, y; \xi) = w_{\eta}(x, y; \xi, 0) - a_3(\xi, 0)w(x, y; \xi),$$

$$C_3(x, y; \xi) = -b_3(\xi, 0)w(x, y; \xi),$$

$$E_2(x, y; \xi) = [b_{3\eta}(\xi, 0) - d_3(\xi, 0)]w(x, y; \xi, 0) + b_3(\xi, 0)w_{\eta}(x, y; \xi, 0).$$

Здесь $w(x, y; \xi, \eta)$ – функция Римана, определяемая как решение следующей задачи:

$$L_3^*(w) \equiv -w_{\xi\eta\eta} + (a_3 w)_{\xi\eta} + (b_3 w)_{\eta\eta} - (c_3 w)_{\xi} - (d_3 w)_{\eta} + e_3 w = 0,$$

$$(\xi, \eta) \in D_3^* = \{(\xi, \eta) : x < \xi < 0, 0 < \eta < y\},$$

$$w(x, y; \xi, \eta)|_{\eta=y} = 0, w_{\eta}(x, y; \xi, \eta)|_{\eta=y} = \exp\left(\int_x^{\xi} b_3(s, y)ds\right), x \leq \xi \leq 0, \quad (33)$$

$$w(x, y; \xi, \eta)|_{\xi=x} = \theta_2(x, y; \eta),$$

где $\theta_2(x, y; \eta)$ – решение задачи Коши:

$$w_{\eta\eta}(x, y; x, \eta) - [a_3(x, \eta)w(x, y; x, \eta)]_{\eta} + c_3(x, \eta)w(x, y; x, \eta) = 0, 0 < \eta < y,$$

$$w(x, y; x, \eta)|_{\eta=0} = 0, w_{\eta}(x, y; x, \eta)|_{\eta=0} = 1.$$

При выполнении условий (4) решение задачи (33) существует и единственно.

Используя первое условие (5) и учитывая, что $w_{\eta}(-\ell_1, y; 0, y) > 0$, из (32) получим

$$\tau_2(y) = \gamma(x) + \int_0^y H_2(y, \eta)\tau_2(\eta)d\eta, \quad (34)$$

где
$$H_2(y, \eta) = -\frac{A_2(-\ell_1, y; \eta)}{w_\eta(-\ell_1, y; 0, y)}, \quad \gamma(x) = \frac{1}{w_\eta(-\ell_1, y; 0, y)} \{ \varphi_1(y) +$$

$$+ \int_{-\ell_1}^0 [B_2(-\ell_1, y; \xi) \psi_1'(\xi) - w(-\ell_1, y; \xi, 0) \psi_2'(\xi) + C_2(-\ell_1, y; \xi) \psi_2(\xi) + E_2(-\ell_1, y; \xi) \psi_1(\xi)] d\xi \}.$$

Определив $\tau_2(y)$ из (34), однозначно находим решение задачи 1 в области D_3 по формуле (32). Тогда из (32) можно определить $v_2(y) = u_x(0, y)$.

6. Решение задачи 1 в области D_1

Выписывая решение уравнения теплопроводности, удовлетворяющее условиям

$$u_x(0, y) = v_2(y), u(\ell, y) = \varphi_2(y), 0 \leq y \leq h, u(x, 0) = \tau_1(x), 0 \leq x \leq \ell,$$

из (24) имеем

$$u(x, y) = -\int_0^y G(x, y; 0, \eta) v_2(\eta) d\eta - \int_0^y G_\xi(x, y; \ell, \eta) \varphi_2(\eta) d\eta +$$

$$+ \int_0^\ell G(x, y; \xi, 0) \tau_1(\xi) d\xi - \int_0^\ell \int_0^y G(x, y; \xi, \eta) [\omega(\eta) - a_1(\xi, \eta) u(\xi, \eta) +$$

$$+ \int_0^\xi \tilde{d}_1(t, \eta) u(t, \eta) dt + T_0(\xi, \eta)] d\eta,$$

где

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

$$\left. + \exp\left[-\frac{(x+\xi+4n\ell)^2}{4(y-\eta)}\right] - \exp\left[-\frac{(x-\xi-2\ell+4n\ell)^2}{4(y-\eta)}\right] - \exp\left[-\frac{(x+\xi-2\ell+4n\ell)^2}{4(y-\eta)}\right] \right\}.$$

Представим полученное решение в виде

$$u(x, y) = -\int_0^y M(x, y, \eta) \omega(\eta) d\eta + \int_0^\ell \int_0^y K_1(x, y; \xi, \eta) u(\xi, \eta) d\eta + T_1(x, y), \quad (35)$$

где
$$M(x, y, \eta) = \int_0^\ell G(x, y; \xi, \eta) d\xi, \quad K_1(x, y; \xi, \eta) =$$

$$= a_1(\xi, \eta) G(x, y; \xi, \eta) - \tilde{d}_1(\xi, \eta) \int_0^\ell G(x, y; t, \eta) dt,$$

$$T_1(x, y) = \int_0^\ell G(x, y; \xi, 0) \tau_1(\xi) d\xi - \int_0^y G(x, y; 0, \eta) v_2(\eta) d\eta -$$

$$- \int_0^y G_\xi(x, y; \ell, \eta) \varphi_2(\eta) d\eta - \int_0^\ell \int_0^y T_0(\xi, \eta) d\eta.$$

Используя условие $u(0, y) = \tau_2(y)$, из (35) имеем

$$\int_0^y M(0, y, \eta) \omega(\eta) d\eta = r_0(y) + \int_0^\ell d\xi \int_0^\ell K_1(0, y; \xi, \eta) u(\xi, \eta) d\eta, \quad (36)$$

где $r_0(y) = -\tau_2(y) + T_1(0, y)$.

Представим $M(0, y, \eta)$ в виде

$$M(0, y, \eta) = \frac{2}{\sqrt{\pi}} \int_0^{\frac{\ell}{2\sqrt{y-\eta}}} e^{-s^2} ds + \int_0^\ell q(y, \xi, \eta) d\xi,$$

$$\text{где } q(y, \xi, \eta) = \frac{1}{2\sqrt{\pi(y-\eta)}} \sum_{n=-\infty}^{+\infty} \left\{ \exp\left[-\frac{(\xi-4n\ell)^2}{4(y-\eta)}\right] + \exp\left[-\frac{(\xi+4n\ell)^2}{4(y-\eta)}\right] \right\} - \\ - \frac{1}{2\sqrt{\pi(y-\eta)}} \sum_{n=-\infty}^{+\infty} \left\{ \exp\left[-\frac{(\xi+2\ell-4n\ell)^2}{4(y-\eta)}\right] + \exp\left[-\frac{(\xi-2\ell+4n\ell)^2}{4(y-\eta)}\right] \right\}.$$

Здесь ' – означает отсутствие члена суммы при $n = 0$.

Нетрудно заметить, что $\lim_{\eta \rightarrow y} M(0, y, \eta) = 1$. Поэтому, дифференцируя уравнения

(36), получим

$$\omega(y) + \int_0^y M_y(0, y, \eta) \omega(\eta) d\eta = r_0'(y) + \int_0^\ell d\xi \int_0^\ell K_{1y}(0, y; \xi, \eta) u(\xi, \eta) d\eta.$$

Обращая это уравнение, найдем $\omega(y)$:

$$\omega(y) = r(y) + \int_0^\ell d\xi \int_0^y K_2(y, \xi, \eta) u(\xi, \eta) d\eta, \quad (37)$$

где

$$K_2(y, \xi, \eta) = K_{1y}(0, y; \xi, \eta) + \int_\eta^y R(y, t) K_{1t}(0, t; \xi, \eta) dt, \quad r(y) = r_0'(y) + \int_0^y R(y, \eta) r_0'(\eta) d\eta,$$

$R(y, \eta)$ – резольвента ядра – $M_y(0, y, \eta)$. Исключая $\omega(y)$ из (35) и (37), получим интегральное уравнение типа Вольтерра

$$u(x, y) = T(x, y) + \int_0^\ell d\xi \int_0^y K(x, y; \xi, \eta) u(\xi, \eta) d\eta, \quad (38)$$

$$\text{где } K(x, y; \xi, \eta) = K_1(x, y; \xi, \eta) - \int_0^y M(x, y, t) K_2(t, \xi, \eta) dt, \quad T(x, y) = \\ = T_1(x, y) - \int_0^y M(x, y, \eta) r(\eta) d\eta.$$

В силу свойств функций $K(x, y; \xi, \eta)$ и $T(x, y)$ уравнение (38) допускает единственное непрерывно дифференцируемое решение.

Таким образом, доказана

Теорема. Если выполняются условия (4), (10), (11) и (31), то задача имеет единственное решение.

ЛИТЕРАТУРА

1. Джуряев Т.Д., Попелек Я. О классификации и приведении к каноническому виду уравнений с частными производными третьего порядка // Дифференциальные уравнения. 1991. Т. 27. № 10. С. 1734–1745.
2. Colton D. Pseudoparabolic equations in One Space variable // J. Differential Equations. 1972. № 12. P. 559–565.
3. Rundell W., Stecher M. Remarks concerning the supports of solutions of pseudoparabolic equation // Proc. Amer. Math. Soc. 1977. V. 63. № 1. P. 77–81.
4. Нахушев А.М. Уравнения математической биологии. М.: Высш. шк., 1995. 301 с.
5. Смирнов М.М. Уравнения смешанного типа. М.: Наука, 1970. 296 с.
6. Салахитдинов М.С., Уринов А.К. Об одной нелокальной краевой задаче для смешанного парабола-гиперболического уравнения // Изв. АН УзССР. Сер. физ.-мат. наук. 1984. № 3. С. 29–34.
7. Сопуев А. Краевые задачи для парабола-гиперболического уравнений с двумя линиями изменения типа // Изв. АН УзССР. Сер. физ.-мат. наук. 1989. № 4. С. 31–37.
8. Исломов Б. К теории уравнений смешанного типа с двумя линиями и плоскостями вырождения: автореф. дис. ... докт. физ.-мат. наук.: 01.01.02. Ташкент, 1995. 32 с.
9. Шхануков М.Х. Локальные и нелокальные краевые задачи для уравнений третьего порядка: дис. докт. физ.-мат. наук: 01.01.02. Нальчик, 1985. 225 с.
10. Жегалов В.И., Уткина Е.А. Об одном псевдопараболическом уравнении третьего порядка // Изв. вузов. Математика. 1999. № 10. С. 73–76.
11. Жегалов В.И., Миронов А.Н. Дифференциальные уравнения со старшими частными производными. Казань: Казан. матем. об-во, 2001. 226 с.
12. Жегалов В.И. О случаях разрешимости гиперболических уравнений в квадратурах // Изв. вузов. Математика. 2004. № 7. С. 47–52.
13. Уткина Е.А. Об одном уравнении в частных производных с сингулярными коэффициентами // Изв. вузов. Математика. 2006. № 9. С. 70–67.
14. Миронов А.Н. К методу Римана решения одной смешанной задачи // Вест. Сам. гос. техн. ун-та. Сер.: Физ.-мат. науки. 2007. № 2(15). С. 27–32.
15. Тихонова О.А. Понижение порядка и решение в квадратурах дифференциальных уравнений со старшими частными производными: автореф. дис. ... канд. физ.-мат. наук: 01.01.02. Казань, 2010. 17 с.

Статья поступила 21.12.2011 г.

Sopuev A., Arkabaev N.K. INTERFACE PROBLEMS FOR LINEAR PSEUDO-PARABOLIC EQUATIONS OF THE THIRD ORDER. Existence of the unique solution of the interface problem for linear pseudo-parabolic equations of the third order with two lines of type change is proved.

Keywords: interface problems, linear pseudo-parabolic equations, boundary conditions, Riemann functions, integral equations.

SOPUEV Adahimjan (Osh State University)

E-mail: sopuev@rambler.ru

ARKABAEV Nurkasym Kylychbekovich (Osh State University)

E-mail: nurkasym@gmail.com