

Д. Базаров

**О некоторых нелокальных краевых задачах
для параболо-гиперболического уравнения
с характеристической линией изменения типа**

Впервые в работе [1] была поставлена и исследована нелокальная краевая задача, которая является обобщением задачи Дирихле. Краевые задачи со смещением впервые были исследованы в работе [2]. В настоящей работе изучаются некоторые аналоги этих задач для уравнений

$$0 = \begin{cases} \frac{\partial}{\partial x} (u_{xx} + u_y + c(y)u) & \text{при } y > 0, \\ \frac{\partial}{\partial x} (u_{xx} - u_{yy} - \lambda^2 u) & \text{при } y < 0, \end{cases} \quad (1)$$

где $c(y)$ — непрерывно дифференцируемая неположительная функция, λ — постоянная,

$$0 = \begin{cases} \frac{\partial}{\partial y} (u_{xx} + u_y + c(x)u) & \text{при } y > 0, \\ u_{xx} - u_{yy} + \lambda^2 \operatorname{sgn}(x+y)u & \text{при } y < 0. \end{cases} \quad (1')$$

Пусть D — односвязная область, ограниченная отрезками AA_1 , AE , BE прямых $x = 0$, $y = 1$, $x = 1$ и характеристикой A_1B : $x - y = 1$ уравнения (1). Через C обозначим точку с координатами $(1/2, -1/2)$. Точки с координатами $(0, 1)$, $(0, -1)$, $(1, 0)$, $(1, 1)$ соответственно обозначены A , A_1 , B , E .

Задача I. Найти функцию $u(x, y)$ со следующими свойствами:

1. Функция $u(x, y)$ непрерывна в замыкании области D
2. Частные производные u_x , u_y непрерывны в замыкании области D кроме, быть может, характеристики OC : $x + y = 0$. (В точках $O(0, 0)$, $C(1/2, -1/2)$ частные производные u_x , u_y ограничены, u_x , u_y непрерывны слева и справа на OC [3].)
3. Функция $u(x, y)$ является регулярным решением уравнения (1) в области D при $y \neq 0$, $y \neq -x$.
4. Функция $u(x, y)$ удовлетворяет граничным условиям

$$u|_{AE} = \psi_1(x), \quad u(t, y) = u(1, y) + \psi_2(y), \quad 0 < t < 1, \quad 0 \leq y \leq 1,$$

$$[u(0, y) - u(0, -y)]|_{AA_1} = \psi_3(y), \quad u_x|_{AA_1} = v_1(y), \quad (2)$$

$$\frac{\partial u}{\partial n} \Big|_{A_1B} = \psi_4(y),$$

\vec{n} — вектор внутренней нормали, ψ_i , $i = \overline{1, 4}$, v_1 — заданные функции, при чем

$$\psi_1 \in C^1[0, 1] \cap C^2[0, 1], \quad \psi_2 \in C^1[0, 1], \quad \psi_3 \in C^1[0, 1] \cap C^3[0, 1],$$

$$v_1 \in C[-1, 1] \cap C^{1,\alpha}[-1, 0] \cup [0, 1], \quad \psi_4 \in C^1[-1, 0] \cap C^2[-1, 0],$$

$$\psi_1(1) = 0, \quad \psi_2(0) = 0, \quad \psi_3(1) = 0, \quad v_1(-1) = \psi_4(-1), \quad v_1(1) = \psi'_1(0),$$

$$\psi_4(-1) = 0,$$

$\psi_3(y)$ — нечетная функция.

Задача II. Найти функцию $u(x, y)$, обладающую всеми свойствами задачи I, кроме краевого условия $\frac{\partial u}{\partial n} \Big|_{A_{1B}} = \psi_4(y)$, которое заменяется краевым условием

$$u\left(\frac{1+y}{2}, \frac{y-1}{2}\right) = \int_{-1}^{\frac{y-1}{2}} \alpha(t) u(0, t) dt + \beta u(0, y) + \psi_4(y), \quad -1 \leq y < 0,$$

$\alpha(t)$ — заданная непрерывно дифференцируемая функция, β — постоянная.

Задача III. Найти функцию $u(x, y)$ со следующими свойствами:

1. Функция $u(x, y)$ обладает первыми двумя свойствами задачи I;
2. Функция $u(x, y)$ является регулярным решением уравнения (1') в области D при $y \neq 0, y \neq -x$.
3. Функция $u(x, y)$ удовлетворяет граничным условиям

$$u|_{AE} = u|_{y=0} + \psi_1(x), \quad 0 < l < 1, \quad 0 \leq x \leq 1, \quad u|_{BE} = \psi_2(y),$$

$$[u(0, y) - u(0, -y)]|_{AA_1} = \psi_3(y), \quad u_x|_{A_1O} = v_1(y), \quad (3)$$

$$u\left(\frac{1+y}{2}, \frac{y-1}{2}\right) = \int_{-1}^{\frac{y-1}{2}} \alpha(t) u(0, t) dt + \beta u(0, y) + \psi_4(y), \quad -1 \leq y \leq 0,$$

$v_1, \psi_i, i = \overline{1, 4}$ — заданные функции, обладающие свойствами, указанными в задаче I, $v_1(-1) = \psi_4(-1)$, β — постоянная, $\alpha(t)$ — заданная непрерывно дифференцируемая функция.

При исследовании задач I и II будем пользоваться тем фактом, что любое регулярное решение уравнения (1) представимо в виде [4]

$$u(x, y) = z(x, y) + \omega(y), \quad (4)$$

где $z(x, y)$ — регулярное решение уравнения

$$z_{xx} + \frac{1 + \operatorname{sgn} y}{2} z_y - \frac{1 - \operatorname{sgn} y}{2} z_{yy} + c_1(y) z = 0. \quad (5)$$

Здесь

$$c_1(y) = \begin{cases} c(y) & \text{при } y \geq 0, \\ -\lambda^2 & \text{при } y \leq 0. \end{cases}$$

Обозначим

$$\omega(y) = \begin{cases} \omega_1(y) & 0 \leq y \leq 1, \\ \omega_2(y) & -1 \leq y \leq 0, \end{cases}$$

$\omega_1(y)$ — произвольная непрерывно дифференцируемая функция, $\omega_2(y)$ — произвольная дважды непрерывно дифференцируемая функция, причем $\omega_1(0) = \omega_2(0)$, $\omega'_1(0) = \omega'_2(0)$. Без ограничения общности можно предполагать, что $\omega_1(0) = \omega_2(1) = 0$.

На основании (2), (4) задача I редуцируется к определению регулярного решения уравнения (5), удовлетворяющего краевым условиям

$$z|_{AE} = \psi_1(x), \quad z|_{BE} = \psi_2(y) - \omega_1(y), \quad z_x|_{AO} = v_1(y),$$

$$z|_{y=0} = \psi(y) + \psi_2(y) - \omega_1(y), \quad z|_{OA} = \varphi(-y) + \psi_3(y) - \omega_1(y), \quad (6)$$

$$z_x|_{A_1O} = v_1(y), \quad z|_{A_1O} = \varphi(y) - \omega_2(y), \quad \frac{\partial z}{\partial n} \Big|_{A_1B} = \psi_4(y) - \frac{1}{\sqrt{2}} \omega'_2(y),$$

где $\Psi(y) = u(1, y)$, $0 \leq y \leq 1$, $\varphi(y) = u(0, y)$, $-1 \leq y \leq 0$.

Теорема единственности решения. Если $\Psi_i \equiv 0$, $i = \overline{1, 4}$, $v_1 \equiv 0$, то функция $u(x, y) \equiv 0$ в области D .

Действительно, из «принципа максимума» следует, что $z(x, y) \equiv 0$ в области $D_1 = \{(x, y) \in D, y > 0\}$. Тогда $z(x, y) \equiv 0$ и в характеристическом треугольнике OCA_1 . Функция $z(x, y)$, удовлетворяющая краевым условиям $z|_{OC} = 0$, $z_x|_{A_1O} = 0$, тождественно равна нулю и в характеристическом треугольнике OCA_1 . Реализуя краевое условие $\frac{\partial z}{\partial n} \Big|_{A_1B} = -\frac{1}{\sqrt{2}} \omega'_2(y)$, легко убедиться, что $\omega_2(y) = 0$ при $-1 \leq y \leq 0$. Следовательно, функция $u(0, y) = \varphi(y) = 0$ при $-1 \leq y \leq 0$. Тогда из условия $z|_{AO} = \varphi(-y) - \omega_1(y)$ следует, что $\omega_1(y) = 0$ при $0 \leq y \leq 1$. Стало быть, $u(x, y) \equiv 0$ в области D . Заметим, что из непрерывности $z(x, y)$ на отрезке OC следует непрерывность $\frac{\partial z}{\partial n}$ в точке C [3, с. 239]. Регулярное в области D_1 решение уравнения (5), удовлетворяющее первым трем условиям из (6), удовлетворяет интегральному уравнению [4]

$$z(x, y) = z_0(x, y) + \int_y^1 d\eta \int_0^1 c(\eta) G(x, 1-y; \xi, 1-\eta) z(\xi, \eta) d\xi, \quad (7)$$

$G(x, y; \xi, \eta)$ — функция Грина [5],

$$\begin{aligned} z_0(x, y) = & - \int_y^1 v_1(\eta) G(x, 1-y; 0, 1-\eta) d\eta + \int_y^1 [\psi(\eta) - \omega_1(\eta)] \times \\ & \times G_\xi(x, 1-y; 1, 1-\eta) d\eta - \int_0^1 (\tau(\xi) G(x, 1-y; \xi, 0) d\xi. \end{aligned}$$

Решение интегрального уравнения (7) имеет вид [6]

$$z(x, y) = z_0(x, y) + \int_y^1 d\eta \int_0^1 R(x, y; \xi, \eta) z_0(\xi, \eta) d\xi, \quad (8)$$

где $R(x, y; \xi, \eta)$ — резольвента ядра $c_1(\eta) G(x, 1-y; \xi, 1-\eta)$. Реализуя краевое условие $z|_{x=1} = \psi(y) + \psi_2(y) - \omega_1(y)$, для определения неизвестной функции $\psi(y) - \omega_1(y)$ получаем интегральное уравнение Вольтерра второго рода

$$\psi(y) - \omega_1(y) - \int_y^1 [\psi(\eta) - \omega_1(\eta)] k(y, \eta) d\eta = F(y) \quad (9)$$

Учитывая сделанные предположения относительно заданных функций ψ_1, ψ_2, v_1 и используя явное представление функции Грина, непосредственным вычислением нетрудно убедиться, что известные функции $F(y), k(y, \eta)$ таковы, что $F(y)$ — непрерывно дифференцируема при $0 \leq y \leq 1$, а $k(y, \eta) \in C([0, 1], [0, 1])$.

Из постановки задачи I следует, что функция $\psi(y) - \omega_1(y)$ должна принадлежать классу C^1 , $0 \leq y \leq 1$. Согласно общей теории интегральных уравнений, решение интегрального уравнения (9) из указанного класса существует и имеет вид [6]

$$\psi(y) - \omega_1(y) = F(y) + \int_y^1 R_1(y, t) F(t) dt,$$

где $R_1(y, t)$ — резольвента ядра $k(y, \eta)$.

Подставляя значение $\psi(y) - \omega_1(y)$ в равенство (8) и реализуя краевое условие $z|_{AO} = \varphi(-y) - \omega_1(y) + \psi_3(y)$, находим функцию

$$\varphi(-y) - \omega_1(y) = F_1(y), \quad (10)$$

где $F_1(y)$ — известная функция,

$$F_1(y) = z_0(0, y) + \int_y^1 d\eta \int_0^1 R(0, y; \xi, \eta) z_0(\xi, \eta) d\xi - \psi_3(y).$$

Обозначим

$$z(x, 0) = \tau(x), \quad z_y(x, 0) = v(x). \quad (11)$$

Значения $\tau(x)$, $v(x)$ определяем из (8), устремляя $y \rightarrow 0_+$. Регулярное в треугольнике OCB решение уравнения (5), удовлетворяющее начальным условиям (11), определяется однозначно (решение задачи Коши) [7]. Обозначим

$$z|_{OC} = z(-y, y) = \psi_5(y), \quad -\frac{1}{2} \leqslant y \leqslant 0. \quad (12)$$

Регулярное в характеристическом треугольнике OSA_1 решение уравнения (5), удовлетворяющее начальным условиям $z|_{A_1 O} = \varphi(y) - \omega_2(y)$, $z_x|_{A_1 O} = v_1(y)$, дается формулой [7]

$$\begin{aligned} z(x, y) = & \frac{1}{2} \left[\varphi(x+y) + \varphi(y-x) - \omega_2(x+y) - \omega_2(y-x) + \right. \\ & + \int_{y-x}^{x+y} \mathcal{J}_0[\lambda \sqrt{(y-t)^2 - x^2}] v_1(t) dt + \int_{y-x}^{x+y} [\varphi(t) - \omega_2(t)] \times \\ & \times \left. \frac{\partial}{\partial x} \mathcal{J}_0[\lambda \sqrt{(y-t)^2 - x^2}] dt \right]. \end{aligned} \quad (13)$$

Реализуя условие (12), для определения функции $\varphi(y) - \omega_2(y)$ получаем интегральное уравнение Вольтерра второго рода

$$\varphi(y) - \omega_2(y) = \int_y^0 k_1(y, t) [\varphi(t) - \omega_2(t)] dt + F_2(y), \quad (14)$$

где $k_1(y, t)$, $F_2(y)$ — известные достаточно гладкие функции, из которых единственным образом определяется функция

$$\varphi(y) - \omega_2(y) = F_2(y) + \int_y^0 R_2(y, t) F_2(t) dt. \quad (15)$$

Здесь $R_2(y, t)$ — резольвента ядра $k_1(y, t)$.

Таким образом, функция $z(x, y)$ полностью определена в области $D_2 = \{(x, y) \in D, y < 0\}$. Реализуя последнее условие из (6), определяем функцию $\omega_2(y)$, $-1 \leqslant y \leqslant 0$. Следовательно, определяются и функции $\varphi(y)$ при $-1 \leqslant y \leqslant 0$, $\omega_1(y)$ при $0 \leqslant y \leqslant 1$. Итак, функция $u(x, y)$ полностью определена в области D .

Перейдем к изучению задачи II. Поступая таким же образом, как при решении задачи I, определяем функцию $\varphi(y) - \omega_2(y)$, $-1 \leqslant y \leqslant 0$. Функция, определенная формулой (13), должна удовлетворять условию

$$z\left(\frac{1+y}{2}, \frac{y-1}{2}\right) = \int_{-1}^{\frac{y-1}{2}} \alpha(t) u(0, t) dt + \beta u(0, y) - \omega_2\left(\frac{y-1}{2}\right) + \psi_4(y).$$

Реализуя это условие и учитывая (15), для определения $\omega_2(y)$ получаем интегрофункциональное уравнение

$$\omega_2(y) - \frac{1}{\beta} \omega_2\left(\frac{y-1}{2}\right) + \frac{1}{2\beta} \int_{-1}^y \alpha\left(\frac{t-1}{2}\right) \omega_2\left(\frac{t-1}{2}\right) dt = F_3(y). \quad (16)$$

Предполагаем, что $0 < \alpha(t) < \delta < 1$, $\beta > 1$. Применением методов итераций и последовательных приближений [8] доказывается однозначная разрешимость интегро-функционального уравнения (16). После определения функции $\omega_2(y)$ определяются и функции $\varphi(y)$, $\omega_1(y)$ при $0 \leq y \leq 1$. Таким образом, полностью определена функция $u(x, y)$ в области D . Пусть $\alpha(t) \equiv 0$, $\beta \neq 0$, тогда приходим к функциональному уравнению

$$\omega_2(y) - \frac{1}{\beta} \omega_2\left(\frac{y-1}{2}\right) = F_4(y),$$

где $F_4(y)$ — известная непрерывно дифференцируемая функция. Это функциональное уравнение имеет, и притом единственное, решение при $|\beta| > \frac{1}{2}$. Теперь пусть $\alpha(t) \not\equiv 0$, $\beta = 0$. Тогда задача II недоопределенна. Действительно, в этом случае имеем

$$\omega_2(y) - \int_{-1}^y \alpha(t) \omega_2(t) dt = F_5(y), \quad -1 \leq y \leq -\frac{1}{2}.$$

Из этого интегрального уравнения единственным образом определяется функция $\omega_2(y)$ при $-1 \leq y \leq -1/2$. Функция $\omega_2(y)$ при $-1/2 \leq y \leq 0$ остается неопределенной. Следовательно, задача II при $\beta = 0$ поставлена некорректно.

При изучении задачи III будем пользоваться тем фактом, что любое регулярное решение уравнения (1') в области D_1 представимо в виде [4] $u(x, y) = z(x, y) + \omega(x)$, где $z(x, y)$ — регулярное решение уравнения

$$z_{xx} + z_y + c(x) z = 0. \quad (17)$$

Регулярное в области D_1 решение уравнения (17), удовлетворяющее краевым условиям

$$z|_{OA} = \varphi(-y) + \psi_3(y), \quad z|_{BE} = \psi_2(y), \quad z|_{AE} = \psi(x) - \omega(x),$$

удовлетворяет интегральному уравнению

$$z(x, y) = z_0(x, y) + \int_y^1 d\eta \int_0^1 c(\xi) G_1(x, 1-y; \xi, 1-\eta) z(\xi, \eta) d\xi, \quad (18)$$

где $\varphi(y) = u(0, y)$, $-1 \leq y \leq 0$, $\psi(x) = u(x, 1)$, $0 \leq x \leq 1$,

$$z_0(x, y) = \frac{1}{2\sqrt{\pi}} \left\{ \int_y^1 \bar{\psi}(t) G_1(x, 1-y; 0, 1-\eta) d\eta - \int_y^1 \psi_2(\eta) G_1(x, 1-y; 1, 1-\eta) d\eta + \int_0^1 [\psi(\xi) - \omega(\xi)] G_1(x, 1-y; \xi, 0) d\xi \right\},$$

где $G_1(x, y; \xi, \eta)$ — функция Грина [5], $\bar{\psi} = \psi_3(y) + \varphi(-y)$.

Решение уравнения (18) имеет вид [6]

$$z(x, y) = z_0(x, y) + \int_y^1 d\eta \int_0^1 R(x, y; \xi, \eta) z_0(\xi, \eta) d\xi, \quad (19)$$

где $R(x, y; \xi, \eta)$ — резольвента ядра $c(\xi) G_1(x, 1-y; \xi, 1-\eta)$.

Регулярное в треугольнике A_1OC решение уравнения (1'), удовлетворяющее начальным условиям

$$u(0, y)|_{A_1O} = \varphi(y), \quad u_x|_{A_1O} = v_1(y)$$

дается формулой [7]

$$u(x, y) = \frac{1}{2} \left[\varphi(x+y) + \varphi(y-x) + \int_{y-x}^{x+y} \mathcal{I}_0[\lambda \sqrt{(y-t)^2 - x^2}] v_1(t) dt \right] +$$

$$+ \int_{y-x}^{x+y} \varphi(t) \frac{\partial}{\partial x} \mathcal{I}_0[\lambda \sqrt{(y-t)^2 - x^2}] dt. \quad (20)$$

Предполагая $\beta \neq 1/2$ и реализуя последнее условие из (3), имеем

$$\varphi(y) - \frac{1}{2\beta-1} \int_{-1}^y \varphi(t) k_2(y, t) dt + \frac{1}{2\beta-1} \int_{-1}^{\frac{y-1}{2}} \alpha(t) \varphi(t) dt = f_1(y), \quad (21)$$

$k_2(y, t)$, $f_1(y)$ — известные непрерывная и непрерывно дифференцируемая функции соответственно.

Интегральное уравнение (21) имеет и притом единственное решение [9]. Таким образом, функция $u(x, y)$ определена в треугольнике $O A_1 C$. Подставляя значение $\varphi(y)$ в формулу (19) и реализуя условие $z|_{y=1} = \psi(x)$ — $\psi_1(x) = \omega(x)$, приходим к интегральному уравнению Фредгольма второго рода

$$\psi(x) - \omega(x) - \int_0^1 k_1(x, t) [\psi(t) - \omega(t)] dt = f(x),$$

где $k_1(x, t)$, $f(x)$ — известные достаточно гладкие функции.

Разрешимость этого интегрального уравнения следует из единственности решения задачи III. Таким образом, функция $z(x, y)$ полностью определена в области D_1 . Из формулы (20) найдем значение функции $u(x, y)$ на OC :

$$u|_{OC} = \varphi_1(x). \quad (22)$$

Из постановки задачи III следует

$$\lim_{y \rightarrow 0^-} u(x, y) = \lim_{y \rightarrow 0^+} u(x, y), \quad \lim_{y \rightarrow 0^-} u_y(x, y) = \lim_{y \rightarrow 0^+} u_y(x, y).$$

Отсюда

$$u(x, -0) = z(x, +0) + \omega(x), \quad u_y(x, -0) = z_y(x, +0). \quad (23)$$

Регулярное в треугольнике OCB решение уравнения (1'), удовлетворяющее условиям

$$u(x, -0) = \tau(x), \quad u_y(x, -0) = v(x), \quad (24)$$

дается формулой [7]

$$u(x, y) = \frac{1}{2} \left[\tau(x-y) + \tau(x+y) + \int_{x-y}^{x+y} \mathcal{I}_0(\lambda \sqrt{(x-t)^2 - y^2}) v(t) dt - \right. \\ \left. - \lambda y \int_{x-y}^{x+y} \frac{\mathcal{I}'_0(\lambda \sqrt{(x-t)^2 - y^2})}{\sqrt{(x-t)^2 - y^2}} \tau(t) dt \right]. \quad (25)$$

Реализуя краевое условие (22), из (25) получаем

$$\tau(x) - \frac{\lambda}{2} x \int_0^x \frac{\mathcal{I}'_0(\lambda \sqrt{t(t-x)})}{\sqrt{t(t-x)}} \tau(t) dt = 2\varphi_1\left(\frac{x}{2}\right) + \int_0^x \mathcal{I}_0(\lambda \sqrt{t(t-x)}) v(t) dt.$$

После обращения [10] этого интегрального уравнения имеем

$$\tau(x) = 2\varphi_1\left(\frac{x}{2}\right) - \int_0^x \varphi_1\left(\frac{t}{2}\right) \frac{\partial}{\partial t} \mathcal{I}_0(\lambda \sqrt{x(x-t)}) dt + \int_0^x \mathcal{I}_0(\lambda(x-t)) v(t) dt. \quad (26)$$

Второе равенство из (23) показывает, что

$$v(x) = z_y(x, +0) = u_y(x, -0).$$

Функцию $v(x)$ определим из равенства (19). Подставляя значение $v(x)$ в равенство (26), находим функцию $\tau(x) = u(x, -0)$. Из (19) определим функцию $z(x, +0)$. Подставляя значения $u(x, -0)$, $z(x, +0)$ в первое равенство из (23), определяем произвольную функцию $\omega(x)$. Таким образом, функция $u(x, y)$ полностью определена в области D . Заметим, что задача III однозначно разрешима и в случаях $\alpha(t) \equiv 0$, $\beta = 0$.

1. Бицадзе А. В., Самарский А. А. О некоторых простейших обобщениях линейных эллиптических краевых задач // Докл. АН СССР.— 1969.— 185, № 4.— С. 739—740.
2. Нахушев А. М. О некоторых краевых задачах для гиперболических уравнений и уравнений смешанного типа // Дифференц. уравнения.— 1969.— 5, № 1.— С. 44—59.
3. Смирнов М. М. Уравнения смешанного типа.— М.: Наука, 1970.— 295 с.
4. Джурاءв Т. Д., Сопуев А., Мамажанов М. Краевые задачи для уравнений параболо-гиперболического типа.— Ташкент: Фан, 1986.— 219 с.
5. Дикинов Х. Ж., Керефов А. А., Нахушев А. М. Об одной краевой задаче для нагруженного уравнения теплопроводности // Дифференц. уравнения.— 1976.— 13, № 1.— С. 177—179.
6. Михлин С. Г. Лекции по линейным интегральным уравнениям.— М.: Физматгиз, 1959.— 224 с.
7. Тихонов А. Н., Самарский А. А. Уравнения математической физики.— М.: Наука, 1977.— 736 с.
8. Салахитдинов М. С. Уравнения смешанно-составного типа.— Ташкент: Фан, 1974.— 156 с.
9. Смирнов В. И. Курс высшей математики: В 5-ти т.— М.: Наука, 1974.— 4, ч. 1.— 336 с.
10. Салахитдинов М. С., Уринов А. К. Краевые задачи для одного класса уравнений смешанного типа с негладкими линиями вырождения // Неклассические задачи математической физики.— Ташкент: Фан, 1985.— С. 25—47.

Туркм. политехн. ин-т, Ашхабад

Получено 29.12.87