

Д. Базаров

## Аналог задачи Бицадзе — Самарского для одного уравнения третьего порядка смешанного типа

В настоящей работе исследуется аналог задачи Бицадзе—Самарского [1] для уравнения

$$\frac{\partial}{\partial x} (Lu) = 0, \quad (1)$$

где

$$Lu = \begin{cases} u_{xx} - u_y + c(y)u & \text{при } y > 0, \\ u_{xx} - u_{yy} & \text{при } y < 0, \end{cases}$$

$c(y)$  — известная непрерывно дифференцируемая функция, причем  $c(y) \leqslant 0$ .

Пусть  $D$  — прямоугольник с вершинами в точках  $A(0, -1)$ ,  $A_1(0, 1)$ ,  $B(1, -1)$ ,  $B_1(1, 1)$ . Обозначим через  $O$ ,  $M$ ,  $N$  точки с координатами  $(0, 0)$ ,  $(1/2, -1/2)$ ,  $(1, 0)$  соответственно. Решение уравнения (1) будем называть регулярным в какой-либо области, если оно в этой области имеет непрерывные производные, входящие в  $Lu$ , и  $Lu$  допускает непрерывную производную по  $x$ .

Задача I. Требуется найти функцию  $u(x, y)$ , обладающую следующими свойствами:

1) функция  $u(x, y)$  и ее частные производные  $u_x$ ,  $u_y$  непрерывны в замыкании области  $\bar{D}$  (допускается, что в точках  $O(0, 0)$ ,  $N(1, 0)$  частные производные  $u_x$ ,  $u_y$  могут обращаться в бесконечность порядка меньше единицы);

2) функция  $u(x, y)$  является регулярным решением уравнения (1) в области  $D$  или  $y \neq 0$ ,  $y \neq -x$ ,  $y \neq x - 1$ ;

3) функция  $u(x, y)$  удовлетворяет граничным условиям

$$\begin{aligned} u|_{NB} &= u|_{\substack{x=-l \\ 0 \leqslant y \leqslant 1}} = \alpha(y)u|_{OA} = \beta(y)u(x, -y)|_{OA}, \\ u_x|_{AA} &= v_1(y), \quad u|_{AB} = \psi(x), \quad u_y|_{AB} = \psi_1(x), \end{aligned} \quad (2)$$

где  $\psi, \psi_1, v_1$  — заданные функции, причем  $\psi_1 \in C^1(0 \leqslant x \leqslant 1) \cap C^2(0 < x < 1)$ ,  $\psi \in C^2(0 \leqslant x \leqslant 1) \cap C^3(0 < x < 1)$ ,  $v_1 \in C^1(-1 \leqslant y < 0) \cap C^2(-1 < y < 0)$ ,  $v_1 \in C^1(0 < y \leqslant 1)$ ,  $\psi'(1) = \psi_1(1)$ ,  $\psi_1(0) = v_1(-1)$ ,  $\psi'(0) = v_1(-1)$ ; при  $y \rightarrow 0$  функция  $v_1(y)$  может обращаться в бесконечность порядка меньше единицы;  $\alpha(y)$ ,  $\beta(y)$  — известные непрерывно дифференцируемые функции, причем  $\alpha(0) = \beta(0)$ ,  $\alpha(y) \neq 1$ ,  $\beta(y) \neq 1$ ,  $\alpha(y) \neq 0$ ,  $\beta(y) \neq 0$ ,  $0 < l < 1$ .

Задача II. Требуется найти функцию  $u(x, y)$ , обладающую следующими свойствами:

1) функция  $u(x, y)$  удовлетворяет первому и второму условию задачи I;

2) функция  $u(x, y)$  удовлетворяет граничным условиям

$$\begin{aligned} u|_{NB} &= u|_{\substack{x=-l \\ 0 \leqslant y \leqslant 1}} = u|_{OA} = u(x, -y)|_{AO}, \quad u_x|_{AO} = v_1(x), \quad u|_{BN} = \psi_2(y), \\ u|_{AB} &= \psi(x), \quad u_y|_{AB} = \psi_1(y). \end{aligned} \quad (3)$$

Заданная функция  $\psi_2 \in C^2(-1 \leqslant y \leqslant 0)$ , причем  $\psi_2(-1) = \psi(1)$ ,  $\psi'_2(-1) = \psi'(1)$ ,  $\psi'_2(-1) = \psi_1(-1)$ . При исследовании этих задач будем пользоваться тем фактом, что любое регулярное решение уравнения (1) представимо в виде [3]

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

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

$$0 = \begin{cases} z_{xx} - z_y + c(y)z & \text{при } y > 0, \\ z_{xx} - z_{yy} & \text{при } y < 0, \end{cases} \quad (5)$$

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

$\omega_1(y)$ ,  $\omega_2(y)$  — произвольные функции, имеющие непрерывные производные, входящие в уравнение (5), причем  $\omega_1(0) = \omega_2(0)$ ,  $\omega'_1(0) = \omega'_2(0)$ . Без ограничения общности можно предполагать, что

$$\omega_2(-1) = \omega'_2(-1) = 0. \quad (6)$$

На основании (2), (4) задача 1 редуцируется к определению в области  $D$  ( $y \neq 0$ ,  $y \neq -x$ ,  $y \neq x - 1$ ) регулярного решения уравнения (5), удовлетворяющего краевым условиям

$$z|_{OA} = \varphi(y) - \omega_1(y), \quad z|_{x=1} = \alpha(y)\varphi(y) - \omega_1(y), \quad 0 \leq y \leq 1,$$

$$z|_{BN} = \alpha(y)\varphi(y) - \omega_1(y); \quad z|_{AO} = \frac{\alpha(-y)}{\beta(-y)}\varphi(-y) - \omega_2(y), \quad (7)$$

$$z_x|_{OA} = v_1(y) - \omega_1(y), \quad z_x|_{OA} = v_1(y) - \omega_2(y), \quad z|_{AB} = \psi(x),$$

$$z_y|_{AB} = \psi_1(x),$$

где  $\varphi(y)$  — значение функции  $u(0, y)$  при  $0 \leq y \leq 1$ . В треугольнике АВМ решение уравнения (5), удовлетворяющее условиям  $z|_{AB} = \psi(x)$ ,  $z_y|_{AB} = \psi_1(x)$ , дается формулой

$$z(x, y) = \frac{1}{2} [\psi(x + y + 1) + \psi(x - y - 1)] + \frac{1}{2} \int_{x-y-1}^{x+y+1} \psi_1(t) dt. \quad (7')$$

В треугольнике АМО решение уравнения (5), удовлетворяющее условиям  $z|_{AM} = \bar{\psi}(y)$ ,  $z_x|_{AO} = v_1(y)$ , определяется по формуле

$$z(x, y) = \bar{\psi}\left(\frac{y-x-1}{2}\right) - \int_{-1}^{y-x} v_1(t) dt + \bar{\psi}\left(\frac{x+y-1}{2}\right) + \gamma, \quad (8)$$

$\gamma$  — известная постоянная.

Функция  $\bar{\psi}(y)$  определяется из (7'). Из (8) находим

$$z(x, -x)|_{OM} = \bar{\psi}_1(x), \quad 0 \leq x \leq \frac{1}{2}. \quad (9)$$

В силу непрерывности первых производных от функции  $z(x, y)$  из области  $D^+ = \{(x, y) \in D, y > 0\}$  имеем

$$\tau''(x) - v(x) + c(0)\tau(x) = 0, \quad (10)$$

где  $\tau(x) = z(x, 0)$ ,  $v(x) = z_y(x, 0)$ . Используя (9), находим

$$\tau'(x) - v(x) = \bar{\psi}'_1(x/2). \quad (11)$$

Исключая  $v(x)$  из (10), (11), получаем

$$\tau''(x) - \tau'(x) + c(0)\tau(x) = -\bar{\psi}'_1(x/2). \quad (12)$$

Из (12) единственным образом определяем  $\tau(x)$ . Следовательно, в области  $D^- = \{(x, y) \in D, y < 0\}$  функция  $z(x, y)$  определяется однозначно. Теперь нетрудно показать, что функция  $z(x, y) \equiv 0$  в области  $D^+$ , если  $\psi = \psi_1 = v_1 = 0$ . Действительно, из условия  $z_x|_{A_1O} = 0$  следует, что  $z(x, y)$  не достигает положительного максимума (отрицательного минимума) на

$A_1O$ . Кроме того,  $z(x, y)$  не может достигать положительного максимума (отрицательного минимума) и на  $NB_1$ ; в противном случае этот максимум должен реализоваться и внутри области  $D^+$ , что невозможно. Следовательно,  $z(x, y) \equiv 0$  в  $D^+$ . Тогда имеем  $\varphi(y) - \omega_1(y) = 0$ ,  $\alpha(y) \varphi(y) - \omega_1(y) = 0$ , или  $\varphi(y) = 0$ ,  $\omega_1(y) = 0$  при  $0 \leq y \leq 1$ . Равенство (8) должно удовлетворять условию

$$z|_{OA} = \frac{\alpha(-y)}{\beta(-y)} \varphi(-y) - \omega_2(y) = 2\bar{\psi}\left(\frac{y-1}{2}\right) - \int_{-1}^y v_1(t) dt + \gamma = \tilde{\psi}(y). \quad (13)$$

Из (13) следует, что функция  $\omega_2(y)$  определяется единственным образом. Следовательно, функция  $u(x, y)$  в области  $D$  определяется единственным образом.

Заметим, что при  $\alpha(y) \equiv 1$  задача 1 имеет неединственное решение  $u = \omega(y)$ . Регулярное в области  $D^+$  решение уравнения (5), удовлетворяющее краевым условиям  $z_x|_{OA_1} = v_1(y)$ ,  $z|_{ON} = \tau(x)$ ,  $z|_{NB_1} = \alpha(y) \varphi(y) - \omega_1(y) = \varphi_1$ , удовлетворяет интегральному уравнению [4]

$$z(x, y) = z_0(x, y) - \int_0^1 d\xi \int_0^y c(\eta) G(\xi, \eta; x, y) z(\xi, \eta) d\eta, \quad (14)$$

где  $z_0(x, y) = \frac{1}{2\sqrt{\pi}} \left\{ \int_0^y (v_1(\eta) G(x, y; 0, \eta) d\eta - \int_0^y \varphi_1(\eta) G_\xi(x, y; 1, \eta) d\eta - \int_0^1 \tau(\xi) G(x, y; \xi, 0) d\xi \right\}$ ,  $G(x, y; \xi, \eta)$  — функция Грина [2].

Следуя работе [4], решение уравнения (14) будем искать в виде

$$z(x, y) = z_0(x, y) + Q(x, y) + Q_1(x, y), \quad (15)$$

где  $Q(x, y)$  и  $Q_1(x, y)$  — соответственно решения следующих интегральных уравнений:

$$Q(x, y) + \int_0^1 d\xi \int_0^y c(\eta) G(\xi, \eta; x, y) Q(\xi, \eta) d\eta = \frac{1}{2\sqrt{\pi}} \int_0^1 d\xi \int_0^y c(\eta) d\eta \times \\ \times \int_0^y \varphi_1(t) G(\xi, t; x, y) G_\xi(1, t; x, y) dt, \quad (16)$$

$$Q_1(x, y) + \int_0^1 d\xi \int_0^y c(\eta) G(\xi, \eta; x, y) Q_1(\xi, \eta) d\eta = \int_0^1 d\xi \int_0^y c(\eta) G(\xi, \eta; x, y) \times \\ \times V(\xi, \eta) d\eta,$$

$$\text{где } v(x, y) = \frac{1}{2\sqrt{\pi}} \int_0^1 \tau(\xi) G(\xi, 0; x, y) d\xi + \frac{1}{2\sqrt{\pi}} \int_0^y v_1(t) G(0, t; x, y) dt.$$

Решение уравнения (16) ищем в виде  $Q(x, y) = \int_0^y Q_0(\eta; x, y) \varphi_1(\eta) d\eta$ .

Здесь  $Q_0(\eta; x, y)$  — решение интегрального уравнения Фредгольма второго рода,

$$Q_0(\eta; x, y) + \int_{\eta}^1 d\xi \int_{\eta}^y c(\eta) G(\xi, t; x, y) Q_0(\eta; x, y) dt = \int_0^1 d\xi \int_{\eta}^y c(\eta) G(\xi, t; x, y) \times \\ \times G_\xi(1, t; x, y) dt,$$

которое разрешимо [4]. Следовательно,

$$z(x, y) = \frac{1}{2\sqrt{\pi}} \int_0^y \varphi_1(\eta) G_\xi(1, \eta; x, y) d\eta + \int_0^y Q_0(\eta; x, y) \varphi_1(\eta) d\eta + \\ + Q_1(x, y) + v(x, y). \quad (17)$$

Функция  $z(x, y)$  должна удовлетворять условию

$$z(x, y) \Big|_{x=l} = \varphi_1(y), \quad 0 \leq y \leq 1. \quad (18)$$

Реализуя условие (18), для определения  $\varphi_1(y)$  получаем интегральное уравнение Вольтерра второго рода

$$\varphi_1(y) = \int_0^y K(\eta; y) \varphi_1(\eta) d\eta + \bar{Q}(y), \quad (19)$$

где  $K(\eta, y) = \frac{1}{2\sqrt{\pi}} G_\xi(1, \eta; l, y) + Q_0(\eta; l, y)$ ,  $\bar{Q}(y) = Q_1(l, y) + v(l, y)$ . Из уравнения (19) функция  $\varphi_1(y)$  определяется единственным образом. Функция  $z(x, y)$  должна удовлетворять и условию

$$z|_{OA_1} = \varphi(y) - \omega_1(y). \quad (20)$$

Реализуя (20), имеем

$$\begin{aligned} \varphi(y) - \omega_1(y) &= \frac{1}{2\sqrt{\pi}} \int_0^y \varphi_1(\eta) G_\xi(1, \eta; 0, y) d\eta + \int_0^y Q_0(\eta; 0, y) \varphi_1(\eta) d\eta + \\ &\quad + Q_1(0, y) + v(0, y). \end{aligned}$$

Таким образом, нам известно  $\varphi(y) - \omega_1(y)$  и  $\alpha(y) \varphi(y) - \omega_1(y)$ . Из этих выражений определяем  $\varphi(y)$  и  $\omega_1(y)$ ,  $0 \leq y \leq 1$ .

Перейдем к изучению задачи II.

Как и в задаче I на основании (3), (4) задача II редуцируется к определению в области  $D$  ( $y \neq 0, y \neq -x, y \neq x - 1$ ) регулярного решения уравнения (5), удовлетворяющего краевым условиям

$$z|_{OA} = \varphi(y) - \omega_1(y), \quad z|_{x=l} = \varphi(y) - \omega_1(y) \quad 0 \leq y \leq 1,$$

$$z|_{B_N} = \varphi(y) - \omega_1(y), \quad z|_{AO} = \varphi(-y) - \omega_2(y), \quad z_x|_{OA} = \nu_1(y) - \omega_2(y), \quad (21)$$

$$z|_{BN} = \psi_2(y) - \omega_2(y), \quad z|_{AB} = \psi(x), \quad z_y|_{AB} = \psi_1(x).$$

Поступая таким же образом, как в задаче I, находим

$$z|_{OM} = \bar{\psi}_1(x), \quad z(x, 0) = \tau(x). \quad (22)$$

Решение уравнения (5), удовлетворяющее условиям (22) в треугольнике  $OMN$ , дается формулой

$$z(x, y) = \bar{\psi}_1\left(\frac{x-y}{2}\right) + \tau(x+y) - \bar{\psi}_1\left(\frac{x+y}{2}\right). \quad (23)$$

Из (7) и (23) находим

$$z|_{MN} = \bar{\psi}_1(1) + \tau(2x-1) - \bar{\psi}_1\left(\frac{2x-1}{2}\right) = \tilde{\psi}(x), \quad (24)$$

$$z|_{MB} = \frac{1}{2} [\psi(1) + \psi(2x-1)] + \frac{1}{2} \int_{2x-1}^1 \psi_1(t) dt = \tilde{\psi}_1(x).$$

Решение уравнения (5), удовлетворяющее условиям (24) в треугольнике  $MNB$ , определяется по формуле

$$z(x, y) = \tilde{\psi}\left(\frac{x-y}{2}\right) - \tilde{\psi}_1\left(\frac{x+y+1}{2}\right) - \tilde{\psi}_1(1). \quad (25)$$

Реализуя условие  $z|_{BN} = \psi_2(y) - \omega_2(y)$ , из (25) определяем произвольную функцию

$$\omega_2(y) = \psi_2(y) - \tilde{\psi}\left(\frac{1-y}{2}\right) + \tilde{\psi}_1\left(1 + \frac{y}{2}\right) + \tilde{\psi}_1(1). \quad (26)$$

Функция  $z(x, y)$ , определяемая формулой (8), должна удовлетворять условию  $z|_{AO} = \varphi(-y) - \omega_2(y)$ . Кроме того,

$$\varphi(-y) - \omega_2(y) = 2\bar{\psi}\left(\frac{y-1}{2}\right) - \int_{-1}^y v_1(t) dt + \gamma. \quad (27)$$

Подставляя значения  $\omega_2(y)$  в формулу (27), определяем функцию  $\varphi(y)$ . Следовательно, задача редуцируется к определению в области  $D^+$  регулярного решения уравнения (5), удовлетворяющего краевым условиям

$$\begin{aligned} z|_{OA_1} &= \varphi(y) - \omega_1(y), \quad z|_{x=l} = \varphi(y) - \omega_1(y), \quad z|_{NB_1} = \varphi(y) - \omega_1(y), \\ z|_{ON} &= \tau(x). \end{aligned} \quad (28)$$

Регулярное в области  $D^+$  решение уравнения (5), удовлетворяющее первым трем условиям из (28), удовлетворяет интегральному уравнению

$$z(x, y) = z_0(x, y) - \int_0^1 d\xi \int_0^y c(\eta) G_1(\xi, \eta; x, y) z(\xi, \eta) d\eta, \quad (29)$$

где

$$\begin{aligned} z_0(x, y) &= \frac{1}{2\sqrt{\pi}} \left\{ \int_0^y [\varphi(\eta) - \omega_1(\eta)] G_{1\xi}(0, \eta; x, y) d\eta - \int_0^y [\varphi(\eta) - \omega_1(\eta)] \times \right. \\ &\quad \times G_{1\xi}(1, \eta; x, y) d\eta + \left. \int_0^1 \tau(\xi) G_1(\xi, 0; x, y) d\xi \right\}, \end{aligned}$$

$G_1(\xi, \eta; x, y)$  — функция Грина [5].

Решение уравнения (29) будем искать в виде (15). В данном случае функция  $Q(x, y)$  является решением интегрального уравнения

$$\begin{aligned} Q(x, y) + \int_0^1 d\xi \int_0^y c(\eta) G_1(\xi, \eta; x, y) Q(\xi, \eta) d\eta &= \int_0^1 d\xi \int_0^y c(\eta) d\eta \times \\ &\quad \times \int_0^1 [\varphi(t) - \omega_1(t)] [G_{1\xi}(0, t; x, y) - G_{1\xi}(1, t; x, y)] G_1(\xi, t; x, y) dt. \end{aligned}$$

Подставляя значение  $Q(x, y)$  в формулу (15) и реализуя условие  $z|_{x=l} = \varphi(y) - \omega_1(y)$ , получаем интегральное уравнение Вольтерра второго рода, из которого единственным образом определяется функция  $\omega_1(y)$ .

- Бицадзе А. В., Самарский А. А. О некоторых простейших обобщениях линейных эллиптических краевых задач // Докл. АН СССР. — 1969. — 185, № 4. — С. 739—740.
- Дикинов Х. Ж., Керепов А. А., Наумов А. М. Об одной краевой задаче для нагруженного уравнения теплопроводности // Диф. уравнения. — 1976. — 12, № 1. — С. 177—179.
- Джургаев Т. Д. Краевые задачи для уравнений смешанного и смешанно-составного типов. — Ташкент: Фан, 1979. — 238 с.
- Елеев В. А. Аналог задачи Трикоми для смешанных параболо-гиперболических уравнений с нехарактеристической линией изменения типа // Диф. уравнения. — 1977. — 8, № 1. — С. 56—63.
- Трикоми Ф. Лекции по уравнениям в частных производных. — М.: Изд-во иностр. лит., 1957. — 494 с.

Туркм. политехн. ин-т, Ашхабад

Получено 25.03.85,  
после доработки — 25.06.86