

А. М. ЕЖОВ, С. П. ПУЛЬКИН

ОЦЕНКА РЕШЕНИЯ ЗАДАЧИ ТРИКОМИ ДЛЯ ОДНОГО КЛАССА  
УРАВНЕНИЙ СМЕШАННОГО ТИПА

(Представлено академиком И. Н. Векуа 30 I 1970)

§ 1. Уравнение

$$\operatorname{sgn} y \cdot |y|^m u_{xx} + u_{yy} - \lambda^2 \operatorname{sgn} y \cdot |y|^m u = 0 \quad (m > 0) \quad (1)$$

будем рассматривать в области  $D$ , ограниченной гладкой кривой  $\Gamma_0$ , лежащей в полуплоскости  $y \geq 0$ , с концами в точках  $A(0, 0)$ ,  $B(1, 0)$  и характеристиками  $\Gamma_1$ ,  $\Gamma_2$  уравнения (1), исходящими из точек  $A$  и  $B$ .

Задача Трикоми. В области  $D$  найти решение  $u(x, y, \lambda)$  уравнения (1), удовлетворяющее краевым условиям

$$u|_{\Gamma_0} = \varphi(x, \lambda), \quad 0 \leq x \leq 1, \quad -\infty < \lambda < +\infty, \quad (2)$$

$$u|_{\Gamma_1} = \psi(x, \lambda), \quad 0 \leq x \leq \frac{1}{2}, \quad -\infty < \lambda < +\infty,$$

и условиям склейивания

$$u|_{y=0-0} = u|_{y=0+0}, \quad \partial u / \partial y|_{y=0-0} = \partial u / \partial y|_{y=0+0}.$$

Единственность решения задачи Трикоми для уравнения

$$uy_{xx} + u_{yy} + c(x, y)u = 0 \quad (F)$$

доказана в (1, 2). В (3) установлен принцип абсолютного экстремума для уравнения (F) при  $c(x, y) = -\lambda^2 y$ . Во всех этих работах доказательство единственности решения задачи Трикоми проведено при условии, что коэффициент  $c(x, y)$  достаточно мал, или когда длина линии перехода достаточно мала. При помощи некоторого приема оказывается возможным снять это ограничение для уравнения (1).

Введем новую неизвестную функцию  $v(x, y, \lambda)$  по формуле

$$u(x, y, \lambda) = v(x, y, \lambda) \exp \left[ \int \omega(x) dx \right], \quad (3)$$

где  $\omega(x)$  есть непрерывно дифференцируемое и неотрицательное решение на  $[0; 1]$  дифференциального уравнения

$$d\omega/dx + \omega^2 - \lambda^2 = 0. \quad (4)$$

Функция  $v(x, y, \lambda)$  является решением уравнения

$$\operatorname{sgn} y \cdot |y|^m v_{xx} + v_{yy} + 2\operatorname{sgn} y \cdot |y|^m \omega(x) v_x = 0. \quad (5)$$

Функцией  $\omega(x)$  с требуемыми свойствами может служить функция  $\omega(x) = \lambda \operatorname{th} \lambda x$ . Для коэффициентов уравнения (5) выполняются некоторые условия, установленные в (4). Функция

$$z(x, y, \lambda) = \pm v(x, y, \lambda) + My,$$

где  $M$  — постоянная, также является решением уравнения (5). Выберем  $M$  так, чтобы  $z(x, y, \lambda)$  была неубывающей функцией по  $y$  на характеристике

$\Gamma_1$ . Для этого достаточно положить

$$M = \max_{\Gamma_1} |v_y - (y)^{m/2} v_x|. \quad (6)$$

Тогда функция  $z(x, y, \lambda)$  удовлетворяет всем условиям теоремы Проттера (см. (\*), § 5, теорема 4), на основании которой можем написать

$$|v(x, y, \lambda)| \leq \max_{\Gamma_0} |v(x, y, \lambda)| + MM_1, \quad (7)$$

где  $M_1 = \max_{\Gamma_1} (y_0 - y)$ ,  $y_0 = \max_{\overline{D}} |y|$ .

Положим  $g(x) = \exp \left[ - \int \omega(x) dx \right]$ . Полагая здесь  $\omega(x) = \lambda \operatorname{th} \lambda x$ , получим  $g(x) = 1/2 \operatorname{ch} \lambda x$ . Так как  $v(x, y, \lambda) = g(x) u(x, y, \lambda)$ , то, переходя в (6) к функции  $u(x, y, \lambda)$ , находим

$$M = \max_{\Gamma_1} |g(x) [u_y - (-y)^{m/2} u_x] - (-y)^{m/2} u g'(x)|.$$

Отсюда получаем оценку

$$M \leq M_2 [\max_{\Gamma_1} g(x) |\psi'_x(x, \lambda)| + |\lambda| \max_{\Gamma_1} g(x) |\psi(x, \lambda)|], \quad (8)$$

где  $M_2 = \max_{\Gamma_1} (-y)^{m/2}$ .

Теперь оценку (7) с учетом (8) перепишем так:

$$\begin{aligned} |u(x, y, \lambda)| g(x) &\leq \max_{\Gamma_0} g(x) |\varphi(x, \lambda)| + \\ &+ M_1 M_2 [\max_{\Gamma_1} g(x) |\psi'_x(x, \lambda)| + |\lambda| \max_{\Gamma_1} g(x) |\psi(x, \lambda)|]. \end{aligned}$$

Принимая еще во внимание, что

$$\max_{\Gamma_1} g(x) = \max_{\Gamma_0} g(x) = 1/2,$$

получаем окончательно оценку решения задачи (1), (2):

$$\begin{aligned} |u(x, y, \lambda)| &\leq \operatorname{ch} \lambda x \{\max_{\Gamma_0} |\varphi(x, \lambda)| + \\ &+ M_1 M_2 [\max_{\Gamma_1} |\psi'_x(x, \lambda)| + |\lambda| \max_{\Gamma_1} |\psi(x, \lambda)|]\}. \end{aligned} \quad (9)$$

Из (9) следует единственность решения задачи (1), (2), а также непрерывная зависимость этого решения от краевых функций при любом фиксированном  $\lambda$ .

## § 2. Рассмотрим уравнение

$$\operatorname{sgn} y \cdot |y|^m (u_{xx} + u_{zz}) + u_{yy} = 0, \quad m > 0. \quad (10)$$

Результат, полученный в § 1, позволяет решить следующую краевую задачу. Пусть  $G$  — область трехмерного пространства  $(x, y, z)$ , ограниченная поверхностями:

$$S_0: x(1-x) = \frac{4}{(m+2)^2} y^{m+2}, \quad y \geq 0, \quad -\infty < z < +\infty,$$

$$S_1: x - \frac{2}{m+2} (-y)^{(m+2)/2} = 0, \quad 0 \leq x \leq 1/2, \quad -\infty < z < +\infty,$$

$$S_2: x + \frac{2}{m+2} (-y)^{(m+2)/2} = 0, \quad 1/2 \leq x \leq 1 \text{ (рисунок 2-3).}$$



Задача ТС. В области  $G$  найти решение  $w(x, y, z)$  уравнения (10), непрерывное в  $\bar{G}$  и удовлетворяющее условиям:

$$w|_{S_0} = \Phi(x, z), \quad w|_{S_1} = \Psi(x, z), \quad (11)$$

$$\lim_{z \rightarrow \infty} w(x, y, z) = \lim_{z \rightarrow \infty} \partial w / \partial z = 0.$$

Эта задача рассмотрена при  $m = 1$  в <sup>(3)</sup>. Однако в этой работе не доказано существование решения задачи (1), (2) для любого  $\lambda$  и не получены условия, обеспечивающие существование решения в виде интеграла Фурье. Наши оценки решения задачи (1), (2) позволяют восполнить этот пробел. Пусть  $w(x, y, z)$  — решение задачи ТС. Его преобразование Фурье по переменному  $z$

$$u(x, y, \lambda) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} w(x, y, z) e^{iz\lambda} dz$$

является решением в области  $D$  уравнения (1), удовлетворяющим условиям

$$u|_{\Gamma_0} = \varphi(x, \lambda), \quad -\infty < \lambda < +\infty,$$

$$u|_{\Gamma_1} = \psi(x, \lambda), \quad -\infty < \lambda < +\infty,$$

где  $D$  — плоская область, ограниченная дугами  $\Gamma_0, \Gamma_1, \Gamma_2$ , являющимися линиями пересечения плоскости  $z = 0$  с поверхностями  $S_0, S_1, S_2$  соответственно. При этом

$$\varphi(x, \lambda) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} \Phi(x, z) e^{iz\lambda} dz,$$

$$\psi(x, \lambda) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} \Psi(x, z) e^{iz\lambda} dz.$$

Таким образом, задача ТС сведена к задаче (1), (2). Обратно, если функция  $u(x, y, \lambda)$  есть решение задачи Трикоми (1), (2), то решение задачи ТС получается с помощью обратного преобразования Фурье:

$$w(x, y, z) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} u(x, y, \lambda) e^{-iz\lambda} d\lambda. \quad (12)$$

Учитывая оценку (9) функции  $u(x, y, \lambda)$ , мы можем на краевые функции  $\Phi(x, z)$  и  $\Psi(x, z)$  наложить условия, обеспечивающие существование интеграла (12). Пусть функции  $\Phi(x, z), \Psi(x, z)$  таковы, что для функций  $\varphi(x, \lambda), \psi(x, \lambda)$  имеют место оценки

$$\varphi(x, \lambda) = O(1/|\lambda|^{\alpha} \operatorname{ch} \lambda), \quad \psi(x, \lambda) = O(1/|\lambda|^{1+\alpha} \operatorname{ch} \lambda),$$

$$\varphi'(x, \lambda) = O(1/|\lambda|^{\alpha} \operatorname{ch} \lambda), \quad \alpha > 1.$$

Тогда из (9) имеем оценку  $u(x, y, \lambda) = O(1/|\lambda|^{\alpha})$ , которая обеспечивает существование интеграла (12), дающего решение задачи ТС.

Куйбышевский государственный  
университет

Поступило  
14 I 1970

#### ЦИТИРОВАННАЯ ЛИТЕРАТУРА

- <sup>1</sup> К. И. Бабенко, К теории уравнений смешанного типа, Диссертация, М., 1951.
- <sup>2</sup> В. Ф. Волкодавов, Л. М. Невоструев, Волжск. матем. сборн., в. 4 (1966).
- <sup>3</sup> А. М. Нахушев, Дифференциальн. уравн., 4, в. 1 (1968). <sup>4</sup> S. Agmon, L. Nirenberg, M. P. Protter, Comm. Pure and Appl. Math., 6, 4 (1953).