

УДК 517.95

НЕЛОКАЛЬНАЯ ЗАДАЧА С ИНТЕГРАЛЬНЫМИ УСЛОВИЯМИ ДЛЯ  
ГИПЕРБОЛИЧЕСКОГО УРАВНЕНИЯ В ХАРАКТЕРИСТИЧЕСКОМ  
ПРЯМОУГОЛЬНИКЕ© 2009 Л.С. Пулькина,<sup>1</sup> О.М. Кечина<sup>2</sup>

В работе доказано существование единственного решения нелокальной задачи с интегральными условиями для гиперболического уравнения в прямоугольной области.

## Введение

В работе рассматривается вопрос о разрешимости одной нелокальной задачи для гиперболического уравнения

$$Lu \equiv u_{xy} + (Au)_x + (Bu)_y + Cu = f(x, y) \quad (0.1)$$

на плоскости. Нелокальными задачами принято называть такие задачи, в которых вместо задания значений искомого решения или его производных на фиксированной части границы задаётся соотношение между этими значениями и значениями тех же функций на внутренних многообразиях. Часто роль таких соотношений выполняют условия, содержащие интегралы от искомого решения. В настоящей работе в качестве нелокальных условий задаются интегралы вдоль характеристик уравнения, а область, в которой ищется решение, представляет собой прямоугольник, ограниченный характеристиками. Задача с такими условиями может трактоваться как обобщение задачи Гурса, и известна в литературе как интегральный аналог задачи Гурса [1]

<sup>1</sup>Пулькина Людмила Степановна (louise@samdiff.ru), кафедра уравнений математической физики Самарского государственного университета, 443011, г. Самара, ул. Акад. Павлова, 1.

<sup>2</sup>Кечина Ольга Михайловна (omka-83@mail.ru), кафедра математического анализа Самарского государственного педагогического университета, 443090, г. Самара, ул. Антонова-Овсеенко, 26.

## 1. Постановка задачи

Обозначим  $\Omega = \{(x, y) : 0 < x < a, 0 < y < b\}$ . Пусть  $A(x, y), B(x, y), C(x, y), f(x, y), K(x, y), \varphi(x), \psi(y)$  — заданные функции, определённые при  $x \in [0, a], y \in [0, b]$ .

**Задача 1.** Найти функцию  $u(x, y) \in C(\bar{\Omega})$ , имеющую в  $\Omega$  непрерывные производные  $u_x, u_y$  и  $u_{xy}$ , которая удовлетворяет в  $\Omega$  уравнению (0.1) и условиям

$$\int_0^a K(x, y)u(x, y)dx = \psi(y), 0 \leq y \leq b, \quad (1.2)$$

$$\int_0^b K(x, y)u(x, y)dy = \varphi(x), 0 \leq x \leq a. \quad (1.3)$$

## 2. Основные результаты

**Теорема 1.** Если  $A(x, y), B(x, y), C(x, y), A_y(x, y), B_x(x, y), C_{xy}(x, y), f(x, y)$  непрерывны в  $\Omega$ ,

$$A(x, y) \neq 0, B(x, y) \neq 0, C(x, y) \geq 0,$$

$$K(x, y) > 0, K(x, y) \in C^2(\bar{\Omega}), (x, y) \in \bar{\Omega},$$

$$\varphi(x) \in C^1[0, a], \psi(y) \in C^1[0, b],$$

$$\left(\frac{C(x, y)}{K(x, y)}\right)_{xy} \geq 0, \left(\frac{A(x, y)}{K(x, y)}\right)_y \cdot \left(\frac{B(x, y)}{K(x, y)}\right)_x - \frac{C^2(x, y)}{K^2} \geq 0,$$

то существует единственное решение задачи (0.1)–(1.2)–(1.3).

### Доказательство

1. Предположим, что существует два различных решения  $u_1(x, y)$  и  $u_2(x, y)$ . Тогда  $u(x, y) = u_1(x, y) - u_2(x, y)$  — решение задачи (0.1)–(1.2)–(1.3) с  $f(x, y) = \varphi(x) = \psi(y) = 0$ . Умножим однородное уравнение (0.1) на  $\int_0^y \int_0^x K(\xi, \eta)u(\xi, \eta)d\xi d\eta$  и проинтегрируем по области  $\Omega$ . Интегрируя по частям каждое слагаемое, учитывая при этом однородные условия

$$\int_0^a K(x, y)u(x, y)dx = 0, \quad \int_0^b K(x, y)u(x, y)dy = 0,$$

получим:

$$\int_0^b \int_0^a \left[ Ku^2 + \frac{1}{2} \left(\frac{A}{K}\right)_y \left(\int_0^y K u d\eta\right)^2 + \frac{1}{2} \left(\frac{B}{K}\right)_x \left(\int_0^x K u d\xi\right)^2 - \right. \\ \left. + -\frac{C}{K} \int_0^y K u d\eta \int_0^x K u d\xi + \frac{1}{2} \left(\frac{C}{K}\right)_{xy} \left(\int_0^y \int_0^x K u d\xi d\eta\right)^2 \right] dx dy = 0. \quad (2.4)$$

В силу условий теоремы 1 из (2.4) следует, что  $u(x, y) = 0$  в  $\bar{\Omega}$ .

**2.** Доказательство существования решения проведём в несколько этапов. Сначала покажем, что задача 1 эквивалентна следующей задаче:

**Задача 2.** Найти функцию  $v(x, y) \in C(\bar{\Omega})$ , имеющую в  $\Omega$  непрерывные производные  $v_x, v_y$  и  $v_{xy}$ , которая удовлетворяет в  $\Omega$  уравнению

$$v_{xy} + (\bar{A}v)_x + (\bar{B}v)_y + \bar{C}v = \bar{f}(x, y) \quad (2.5)$$

и условиям

$$\int_0^a v(x, y) dx = \psi(y), \quad \int_0^b v(x, y) dy = \varphi(x), \quad (2.6)$$

где

$$\begin{aligned} \bar{A}(x, y) &= \frac{A(x, y)K(x, y) - K_y(x, y)}{K(x, y)}, \\ \bar{B}(x, y) &= \frac{B(x, y)K(x, y) - K_x(x, y)}{K(x, y)}, \\ \bar{C}(x, y) &= \frac{K_{xy}(x, y) - A(x, y)K_x(x, y)}{K(x, y)} - \\ &\quad - \frac{B(x, y)K_y(x, y) - C(x, y)K(x, y)}{K(x, y)}, \\ \bar{f}(x, y) &= f(x, y) \cdot K(x, y). \end{aligned} \quad (2.7)$$

Действительно, положим

$$v(x, y) = K(x, y)u(x, y). \quad (2.8)$$

Если  $u(x, y)$  — решение задачи (0.1)–(1.2)–(1.3), то  $v(x, y)$  удовлетворяет уравнению (2.5) и условиям (2.6). Нетрудно убедиться и в обратном: если  $v(x, y)$  — решение (2.5)–(2.6), то  $u(x, y)$  — решение (0.1)–(1.2)–(1.3). Таким образом, задачи 1 и 2 эквивалентны, если  $K(x, y) \neq 0$  и коэффициенты уравнений (0.1) и (2.5) связаны соотношениями (2.7).

Теперь покажем, что задача 2 однозначно разрешима. Запишем уравнение (2.5) в виде

$$v_{xy} = F(x, y), \quad (2.9)$$

где

$$F(x, y) = \bar{f}(x, y) - (\bar{A}v)_x - (\bar{B}v)_y - \bar{C}(x, y)v. \quad (2.10)$$

Решение уравнения (2.9) можно представить в виде

$$v(x, y) = f(x) + g(y) + \int_0^y \int_0^x F(\xi, \eta) d\xi d\eta, \quad (2.11)$$

где  $f(x)$  и  $g(y)$  — произвольные функции, имеющие непрерывные производные в  $[0, a]$  и  $[0, b]$  соответственно. Применим к (2.11) условия (2.6). Тогда

$$\int_0^a f(x) dx + ag(y) + \int_0^a \int_0^y \int_0^x F(\xi, \eta) d\xi d\eta dx = \psi(y), \quad (2.12)$$

$$bf(x) + \int_0^b g(y)dy + \int_0^b \int_0^y \int_0^x F(\xi, \eta)d\xi d\eta dy = \varphi(x). \quad (2.13)$$

Выразив из (2.12) и (2.13)  $f(x)$  и  $g(y)$ , получим

$$\begin{aligned} v(x, y) &= \frac{\varphi(x)}{b} + \frac{\psi(y)}{a} - \frac{1}{ab} \int_0^a \varphi(x)dx - \\ &- \frac{1}{a} \int_0^a \int_0^y \int_0^x F(\xi, \eta)d\xi d\eta dx - \frac{1}{b} \int_0^b \int_0^y \int_0^x F(\xi, \eta)d\xi d\eta dy + \\ &+ \frac{1}{ab} \int_0^a \int_0^b \int_0^y \int_0^x F(\xi, \eta)d\xi d\eta dy dx + \int_0^y \int_0^x F(\xi, \eta)d\xi d\eta. \end{aligned} \quad (2.14)$$

Заменяя в (2.14)  $F(x, y)$  её представлением (2.10) и проделав несложные преобразования, приходим к нагруженному интегральному уравнению относительно  $v(x, y)$ :

$$\begin{aligned} v(x, y) &- \frac{1}{a} \int_0^a \int_0^y \bar{A}vd\eta dx - \frac{1}{a} \int_0^a \int_0^x \bar{B}vd\xi dx - \frac{1}{b} \int_0^b \int_0^y \bar{A}vd\eta dy - \\ &- \frac{1}{b} \int_0^b \int_0^x \bar{B}vd\xi dy + \frac{1}{ab} \int_0^a \int_0^b \int_0^y \bar{A}vd\eta dx dy + \frac{1}{ab} \int_0^a \int_0^b \int_0^x \bar{B}vd\xi dx dy + \\ &+ \int_0^y \bar{A}vd\eta + \int_0^x \bar{B}vd\xi + \frac{1}{ab} \int_0^a \int_0^b \int_0^y \int_0^x \bar{C}vd\xi d\eta dx dy - \frac{1}{a} \int_0^a \int_0^y \int_0^x \bar{C}vd\xi d\eta dx - \\ &- \frac{1}{b} \int_0^b \int_0^y \int_0^x \bar{C}vd\xi d\eta dy + \int_0^y \int_0^x \bar{C}vd\xi d\eta = Q(x, y), \end{aligned} \quad (2.15)$$

где

$$\begin{aligned} Q(x, y) &= \frac{1}{b}\varphi(x) + \frac{1}{a}\psi(y) - \frac{1}{2ab} \int_0^a \varphi(x)dx - \frac{1}{2ab} \int_0^b \psi(y)dy + \\ &+ \int_0^y \int_0^x \bar{f}(\xi, \eta)d\xi d\eta - \frac{1}{a} \int_0^a \int_0^y \int_0^x \bar{f}(\xi, \eta)d\xi d\eta dx - \frac{1}{b} \int_0^b \int_0^y \int_0^x \bar{f}(\xi, \eta)d\xi d\eta dy + \\ &+ \frac{1}{ab} \int_0^a \int_0^b \int_0^y \int_0^x \bar{f}(\xi, \eta)d\xi d\eta dy dx. \end{aligned}$$

Покажем, что это уравнение можно эквивалентным образом свести к уравнению Вольтерра второго рода. Обозначим

$$w(x, y) = v(x, y) + \int_0^y \bar{A}v(x, \eta)d\eta + \int_0^x \bar{B}vd\xi + \int_0^y \int_0^x \bar{C}(\xi, \eta)vd\xi d\eta, \quad (2.16)$$

тогда в силу (2.15) эта функция удовлетворяет уравнению

$$w(x, y) - \frac{1}{a} \int_0^a w(x, y)dx - \frac{1}{b} \int_0^b w(x, y)dy + \frac{1}{ab} \int_0^a \int_0^b w(x, y)dydx = G(x, y), \quad (2.17)$$

где

$$G(x, y) = \int_0^y \int_0^x \bar{f}(\xi, \eta)d\xi d\eta + \frac{1}{ab} \int_0^a \int_0^b \int_0^y \int_0^x \bar{f}(\xi, \eta)d\xi d\eta dydx - \\ \frac{1}{a} \int_0^a \int_0^y \int_0^x \bar{f}(\xi, \eta)d\xi d\eta dx - \frac{1}{b} \int_0^b \int_0^y \int_0^x \bar{f}(\xi, \eta)d\xi d\eta dy.$$

Уравнение (2.17) нетрудно решить, заметив, что его можно переписать следующим образом:

$$w(x, y) - \frac{1}{a} \int_0^a w(x, y)dx - \frac{1}{b} \left[ w(x, y) - \frac{1}{a} \int_0^a w(x, y)dx \right] dy = G(x, y).$$

Решение имеет вид:

$$w(x, y) = G(x, y) + c_1(x) + c_2(y), \quad (2.18)$$

где  $c_1(x)$  и  $c_2(y)$  — произвольные функции. Однако в силу доказанной выше единственности решения задачи (0.1)–(1.2)–(1.3) и эквивалентности задач 1 и 2  $c_1(x) + c_2(y) = 0$ .

Рассмотрим теперь (2.16) как интегральное уравнение относительно функции  $v(x, y)$ :

$$v(x, y) + \int_0^y \bar{A}(x, \eta)v(x, \eta)d\eta + \int_0^x \bar{B}(\xi, y)v(\xi, y)d\xi + \int_0^y \int_0^x \bar{C}(\xi, \eta)v(\xi, \eta)d\xi d\eta = G(x, y). \quad (2.19)$$

Обозначим

$$v(x, y) + \int_0^y \bar{A}(x, \eta)v(x, \eta)d\eta = \tilde{v}(x, y) \quad (2.20)$$

Тогда (2.19) примет вид уравнения Вольтерра относительно  $\tilde{v}(x, y)$ :

$$\tilde{v}(x, y) + \int_0^x \bar{B}(\xi, y)\tilde{v}(x, y)d\xi = H(x, y), \quad (2.21)$$

где

$$H(x, y) = G(x, y) + \int_0^y \int_0^x [\bar{B}(\xi, y)\bar{A}(x, \eta) - \bar{C}(\xi, \eta)]v(\xi, \eta)d\xi d\eta.$$

Ядро  $\bar{B}(\xi, y)$  и правая часть  $H(x, y)$  непрерывны в  $\bar{\Omega}$ , следовательно, уравнение (2.21) имеет единственное непрерывное решение  $\tilde{v}(x, y)$ , которое можно записать следующим образом:

$$\tilde{v}(x, y) = H(x, y) - \int_0^x R(\xi, y, -1)H(\xi, y)d\xi,$$

где  $R(\xi, y, -1)$  — резольвента ядра  $\bar{B}(\xi, y)$ . [2]Учитывая выражение для  $H(x, y)$ , будем иметь

$$\begin{aligned} \tilde{v}(x, y) = & G(x, y) + \int_0^y \int_0^x D(\xi, \eta, x, y)v(\xi, \eta)d\xi d\eta - \\ & - \int_0^x R(\xi, y, -1)G(\xi, y)d\xi - \int_0^x R(\xi, y, -1) \int_0^y \int_0^\xi D(\xi', \eta, \xi, y)v(\xi', \eta)d\xi' d\eta d\xi, \end{aligned} \quad (2.22)$$

где  $D(\xi, \eta, x, y) = \bar{B}(\xi, y)\bar{A}(x, \eta) - \bar{C}(\xi, \eta)$ .

Решая теперь уравнение

$$v(x, y) + \int_0^y \bar{A}v d\eta = \tilde{v}(x, y),$$

ядро которого в силу условий теоремы непрерывно в  $\bar{\Omega}$ , получим

$$\begin{aligned} v(x, y) - \int_0^y \int_0^x D(\xi, \eta, x, y)v(\xi, \eta)d\xi d\eta + \int_0^x R(\xi, y, -1) \int_0^y \int_0^\xi D(\xi', \eta, \xi, y)v(\xi', \eta)d\xi' d\eta d\xi + \\ + \int_0^y R(x, \eta, -1) \int_0^\eta \int_0^x D(\xi, \eta', x, \eta)v(\xi, \eta')d\xi d\eta' d\eta - \\ - \int_0^y R(x, \eta, -1) \int_0^x R(\xi, \eta, -1) \int_0^\eta \int_0^\xi D(\xi', \eta', \xi, \eta)v(\xi', \eta')d\xi' d\eta' d\xi d\eta = \tilde{G}(x, y), \end{aligned} \quad (2.23)$$

где

$$\tilde{G}(x, y) = G(x, y) - \int_0^x R(\xi, y, -1)G(\xi, y)d\xi - \int_0^y R(x, \eta, -1)G(x, \eta)d\eta +$$

$$+ \int_0^y R(x, \eta, -1) \int_0^x \int_0^x R(\xi, \eta, -1) G(\xi, \eta) d\xi d\eta,$$

и преобразуем интегралы, содержащие  $v(x, y)$ , меняя порядок интегрирования.

Обозначим

$$\int_{\xi'}^x R(\xi, y, -1) D(\xi', \eta, \xi, y) d\xi = H_1(\xi', \eta, x, y),$$

$$\int_{\eta'}^y R(x, \eta, -1) D(\xi, \eta', x, \eta) d\eta = H_2(\xi, \eta', x, y),$$

$$\int_{\xi'}^x \int_{\eta'}^y R(x, \eta, -1) R(\xi, \eta, -1) D(\xi', \eta', \xi, \eta) d\eta d\xi = H_3(\xi', \eta', x, y).$$

После замены обозначений  $\xi$  на  $x$ ,  $\xi'$  на  $\xi$ ,  $\eta$  на  $y$ ,  $\eta'$  на  $\eta$  (2.23) примет вид:

$$v(x, y) - \int_0^y \int_0^x \tilde{H}(\xi, \eta, x, y) v(\xi, \eta) d\xi d\eta = \tilde{G}(x, y), \quad (2.24)$$

$$\tilde{H}(\xi, \eta, x, y) = D(\xi, \eta, x, y) + H_1(\xi, \eta, x, y) + H_2(\xi, \eta, x, y) - H_3(\xi, \eta, x, y),$$

Ядро  $\tilde{H}(\xi, \eta, x, y)$  и правая часть  $\tilde{G}(x, y)$  непрерывны в  $\bar{\Omega}$ , следовательно, уравнение (2.22) имеет единственное непрерывное решение  $v(x, y)$ . [2]

Так как в силу условий теоремы функция  $\tilde{H}(\xi, \eta, x, y)$  имеет производные  $\tilde{H}_{xy}$ , функция  $\tilde{G}(x, y)$  имеет производные  $\tilde{G}_{xy}$ , нетрудно убедиться в том, что существует  $v_{xy}$ . В силу отмеченной выше эквивалентности задачи 2 и уравнения (2.15), уравнения (2.17) и уравнения (2.24) функция  $v(x, y)$ , полученная как решение уравнения (2.24), будет и решением задачи 2. Таким образом, решение задачи 2 существует. Так как  $K(x, y) \neq 0$ , то существует и решение задачи 1. Теорема доказана.

### Замечание 1.

Теорема доказана при условии  $A(x, y) \neq 0, B(x, y) \neq 0$ . Это ограничение существенно, так как, если  $A(x, y) = 0$  или  $B(x, y) = 0$ , то единственность решения будет иметь место только при  $C(x, y) = 0$ . Заметим, что в случае  $K(x, y) \equiv 1$  решение единственно только, если  $A_y \neq 0, B_x \neq 0$ . Этот случай рассмотрен в [3], где приведён пример неединственности решения задачи с условиями (1.2)–(1.3) с  $K(x, y) \equiv 1$  для уравнения  $u_{xy} + cu = f(x, y)$ . Однако, наложив дополнительные условия на ядро  $K(x, y)$ , эту трудность

можно преодолеть. Пусть в уравнении (0.1)  $A(x, y) = B(x, y) = 0$ . Тогда из (2.7) коэффициенты уравнения (2.5) и правая часть будут иметь вид:

$$\bar{A} = -\frac{K_y}{K}, \bar{B} = -\frac{K_x}{K}, \bar{C} = \frac{K_{xy} + CK}{K}, \bar{f}(x, y) = K(x, y)f(x, y).$$

**Теорема 2.** Если  $C_{xy}(x, y), f(x, y) \in C^2(\bar{\Omega})$ ,

$$K(x, y) \in C^2(\bar{\Omega}), K_{xyxy}(x, y) \in C(\bar{\Omega}), \left(\frac{K_{xy} + CK}{K}\right)_{xy} \geq 0,$$

$$(K_{yy}K - K_y^2)(K_{xx}K - K_x^2)_x - (K_{xy} + CK)^2 \geq 0,$$

то существует единственное решение задачи (0.1)–(1.2)–(1.3).

**Доказательство.** Введём новую неизвестную функцию  $v(x, y) = K(x, y)u(x, y)$  и, воспользовавшись формулами (2.7), придём к задаче отыскания функции  $v(x, y)$ , удовлетворяющей уравнению

$$v_{xy} - \left(\frac{K_y}{K}v\right)_x - \left(\frac{K_x}{K}v\right)_y + \frac{K_{xy} + CK}{K}v = f(x, y)$$

и условиям

$$\int_0^a v(x, y)dx = \psi(y), \quad \int_0^b v(x, y)dy = \varphi(x).$$

Нетрудно проверить, что условия, гарантирующие единственность решения, выполняются. Единственность решения такой задачи доказана в [4]. Существование решения вытекает из теоремы 1.

## Литература

- [1] Нахушева З.А. Об одной нелокальной задаче для уравнений в частных производных. // Дифференциальные уравнения, 1986, № 1. — С. 171–174.
- [2] Михлин С.Г. Лекции по линейным интегральным уравнениям. М.: Физматгиз, 1959. 232 с.
- [3] Пулькина Л.С. О разрешимости в  $L_2$  нелокальной задачи с интегральными условиями для гиперболического уравнения. // Дифференциальные уравнения, 2000, № 2. — С. 279–280.
- [4] Кечина О.М., Пулькина Л.С. О разрешимости одной нелокальной задачи для гиперболического уравнения // Дифференциальные уравнения и смежные проблемы: тр. международной научной конференции. –Уфа: Гилем, 2008. –Т. 1. –С. 120–122.

Поступила в редакцию //2009;  
в окончательном варианте — //2009.



NONLOCAL PROBLEM WITH INTEGRAL CONDITIONS FOR  
HYPERBOLIC EQUATION IN CHARACTERISTIC RECTANGULAR

© 2009 L.S. Pulkina,<sup>3</sup> O.M. Ketchina<sup>4</sup>

In this paper, we consider a nonlocal problem with integral conditions for hyperbolic equation in a rectangular domain. The existence and uniqueness of the solution are proved.

Paper received //2009.

Paper accepted //2009.

---

<sup>3</sup>Pulkina Ludmila Stepanovna ([louise@samdiff.ru](mailto:louise@samdiff.ru)), Dept. of Mathematical Physics, Samara State University, Samara, 443011, Russia.

<sup>4</sup>Ketchina Olga Mikhailovna ([omka-83@mail.ru](mailto:omka-83@mail.ru)), Dept. of Mathematical Analysis, Samara State Pedagogical University, Samara, 443090, Russia.