

Mária Barnovská; V. M. Govorov

Интегральная оценка обобщенного из класса  $L_2$  решения первой краевой задачи для уравнения теплопроводности

*Mathematica Slovaca*, Vol. 46 (1996), No. 2-3, 231--238

Persistent URL: <http://dml.cz/dmlcz/136670>

## Terms of use:

© Mathematical Institute of the Slovak Academy of Sciences, 1996

Institute of Mathematics of the Academy of Sciences of the Czech Republic provides access to digitized documents strictly for personal use. Each copy of any part of this document must contain these *Terms of use*.



This paper has been digitized, optimized for electronic delivery and stamped with digital signature within the project *DML-CZ: The Czech Digital Mathematics Library* <http://project.dml.cz>

*Dedicated to Professor Tibor Šalát  
on the occasion of his 70th birthday*

## ИНТЕГРАЛЬНАЯ ОЦЕНКА ОБОБЩЕННОГО ИЗ КЛАССА $L_2$ РЕШЕНИЯ ПЕРВОЙ КРАЕВОЙ ЗАДАЧИ ДЛЯ УРАВНЕНИЯ ТЕПЛОПРОВОДНОСТИ<sup>1</sup>

М. Барновска\* — В. М. Говоров\*\*

*(Communicated by Jozef Kačur)*

ABSTRACT. In the paper, an integral estimate of a generalized solution belonging to the class  $L_2$  of the first boundary value problem for a heat equation is given.

Предлагаемую работу следует рассматривать как дополнение к работе [1]. Пусть  $\Omega$  – ограниченная  $N$ -мерная область, граница которой  $\partial\Omega \in C^2$ ,  $Q = \Omega \times (0, T)$ , где  $T > 0$ ,  $S = \partial\Omega \times (0, T)$ ,  $\Omega_0 = \{(x, t) : x \in \Omega, t = 0\}$ ,  $\Gamma = S \cup \Omega_0$ .

Пусть  $\varphi(x, t)$  и  $f(x, t)$  – заданные соответственно на  $\Gamma$  и в  $Q$  функции такие, что

$$\varphi|_S \in L_2(S), \quad \varphi|_{\Omega_0} \in L_p(\Omega), \quad f \in L_2(0, T; L_p(\Omega)),$$

где

$$p = \begin{cases} 1, & \text{если } N = 1, \\ 1 + \varepsilon \ (\varepsilon > 0), & \text{если } N = 2, \\ \frac{2N}{N+2}, & \text{если } N \geq 3. \end{cases} \quad (1)$$

AMS Subject Classification (1991): Primary 35K05, 35K20.

Key words: heat equation, first boundary value problem, generalized solution.

<sup>1</sup> Совместная работа возникла во время пребывания доц. В. М. Говорова в Братиславе в рамках сотрудничества между Московским университетом им. Ломоносова и Братиславским университетом им. Коменского.

Рассмотрим следующую задачу

$$\frac{\partial u}{\partial t} - \Delta u = f \quad (\text{в } Q), \quad u|_{\Gamma} = \varphi. \quad (2)$$

Под обобщенным из класса  $L_2(Q)$  решением этой задачи будем понимать функцию  $u(x, t) \in L_2(Q)$ , удовлетворяющую тождеству

$$\int_Q \left[ u \left( \frac{\partial \eta}{\partial t} + \Delta \eta \right) + f \eta \right] dx dt = \int_S \varphi \frac{\partial \eta}{\partial n} dS - \int_{\Omega_0} \varphi \eta dx \quad (3)$$

для любой функции  $\eta(x, t) \in W_2^{2,1}(Q)$ ,  $\eta|_{S \cup \Omega_T} = 0$ . Здесь символ  $\frac{\partial}{\partial n}$  обозначает дифференцирование по внешней по отношению к области  $\Omega$  нормали к поверхности  $\partial\Omega$ .

Заметим, что из принадлежности при любом  $t \in [0, T]$  пробной функции  $\eta(x, t)$  классу  $\overset{0}{W}_2^1(Q)$  вытекает (см. [2; стр. 71]) и принадлежность ее классу  $L_q(\Omega)$ , где  $q = \infty$  ( $N = 1$ ),  $q \geq 1$  ( $N = 2$ ),  $q = \frac{2N}{N-2}$  ( $N \geq 3$ ). Следовательно, фигурирующий в соотношении (3) интеграл  $\int_{\Omega_0} \varphi \eta dx$  имеет смысл. Аналогично обосновывается существование интеграла  $\int_Q f \eta dx dt$ .

Основное содержание данной работы составляет следующий результат:

**ТЕОРЕМА.** Пусть  $\partial\Omega \in C^2$ , тогда для любых функций  $\varphi$  и  $f$ , подчиняющихся ограничению (1), существует единственное обобщенное из класса  $L_2(Q)$  решение задачи (2) и для этого решения справедлива оценка

$$\|u\|_{L_2(Q)} = C_1(Q) \left[ \|f\|_{L_2(0,T;L_p(\Omega))} + \|\varphi\|_{L_2(S)} + \|\varphi(x, 0)\|_{L_p(\Omega)} \right], \quad (4)$$

где  $p$  удовлетворяет условию (1) и уменьшено быть не может.

Доказательство сформулированной теоремы опирается на следующее вспомогательное утверждение.

**ЛЕММА.** Пусть  $\partial\Omega \in C^2$ , тогда существует константа  $C_2$ , зависящая лишь от  $Q$  такая, что для любой функции  $u \in W_2^{2,1}(Q)$ ,  $\frac{\partial u}{\partial t} - \Delta u = f$ ,  $f \in C(\bar{Q})$ , справедливо соотношение

$$\|u\|_{L_2(Q)} \leq C_2 \left[ \left\| \frac{\partial u}{\partial t} - \Delta u \right\|_{L_2(0,T;L_p(\Omega))} + \|u\|_{L_2(S)} + \|u(x, 0)\|_{L_p(\Omega)} \right], \quad (5)$$

КРАЕВАЯ ЗАДАЧА ДЛЯ УРАВНЕНИЯ ТЕПЛОПРОВОДНОСТИ

где  $p$  удовлетворяет условию (1), а  $\bar{Q}$  обозначает замыкание множества  $Q$ .

**Доказательство.** Обозначим при фиксированном значении  $t$  через  $v(x, t)$  и  $F(x, t)$  обобщенные из класса  $W_2^2(\Omega)$  решения соответственно задачи Дирихле:

$$\begin{aligned} \Delta v(x, t) &= u(x, t) \quad (\text{в } \Omega), & v|_{\partial\Omega} &= 0, \\ \Delta F(x, t) &= f(x, t) \quad (\text{в } \Omega), & F|_{\partial\Omega} &= 0. \end{aligned} \quad (6)$$

Обе части равенства  $\frac{\partial u}{\partial t} - \Delta u = f$ , умноженные на функцию  $v$ , проинтегрируем по цилиндру  $Q_t = \Omega \times (0, t)$  и произведем интегрирование по частям с использованием (6). В результате для любого  $t \in [0, T]$  получим соотношение

$$\frac{1}{2} \int_{\Omega} |\nabla v|^2 dx + \int_{Q_t} u^2 dx dt = \int_{S_t} u \frac{\partial v}{\partial n} dS - \int_{Q_t} Fu dx dt + \frac{1}{2} \int_{\Omega_0} |\nabla v|^2 dx,$$

где  $S_t = \partial\Omega \times (0, t)$ .

Из этого соотношения с использованием оценки

$$\left\| \frac{\partial v}{\partial n} \right\|_{L_2(S)} \leq C_2(\Omega) \|u\|_{L_2(Q)}$$

вытекает, что

$$\begin{aligned} \max_{0 \leq t \leq T} \int_{\Omega} |\nabla v|^2 dx + \int_Q u^2 dx dt \\ \leq C_3(Q) \left[ \int_S u^2 dS + \int_{\Omega} |\nabla v(x, 0)|^2 dx + \int_Q F^2 dx dt \right]. \end{aligned} \quad (7)$$

Из (6) следует (см. [2; стр. 72]), что

$$\begin{aligned} \|v(x, t)\|_{W_2^1(\Omega)} &\leq C_4(\Omega) \|u(x, t)\|_{L_p(\Omega)}, \\ \|F(x, t)\|_{W_2^1(\Omega)} &\leq C_4(\Omega) \|f(x, t)\|_{L_p(\Omega)}. \end{aligned} \quad (8)$$

И, наконец, из (7) и (8) вытекает справедливость (5). Лемма доказана.  $\square$

Доказательство Теоремы. Пусть  $\varphi$  и  $f$  — функции, заданные соответственно на  $\Gamma$  и в  $Q$  и подчиняющиеся условию (1). Рассмотрим какие-либо две последовательности  $\{\varphi_k(x, t)\} \subset W_2^{2,1}(Q)$ ,  $\{f_k(x, t)\} \subset C(\bar{Q})$ , которые удовлетворяют условию

$$\|f - f_k\|_{L_2(0,T;L_p(\Omega))} + \|\varphi - \varphi_k\|_{L_2(S)} + \|\varphi(x, 0) - \varphi_k(x, 0)\|_{L_p(\Omega)} \rightarrow 0 \quad (9)$$

при  $k \rightarrow \infty$ .

Пусть  $u_k(x, t)$  — обобщенное из  $W_2^{2,1}(Q)$  решение задачи

$$\begin{aligned} \frac{\partial u_k}{\partial t} - \Delta u_k &= f_k \quad (\text{в } Q), \\ u_k|_{\Gamma} &= \varphi_k|_{\Gamma}. \end{aligned}$$

Используя (9) и Лемму для функции  $u_{k'} - u_{k''}$ , получим

$$\|u_{k'} - u_{k''}\|_{L_2(Q)} \rightarrow 0 \quad \text{при } k' \rightarrow \infty \text{ и } k'' \rightarrow \infty.$$

Из этого соотношения и полноты пространства  $L_2(Q)$  следует, что существует функция  $u(x, t) \in L_2(Q)$  такая, что

$$\|u - u_k\|_{L_2(Q)} \rightarrow 0 \quad \text{при } k \rightarrow \infty. \quad (10)$$

Эта функция  $u(x, t)$  и является обобщенным из  $L_2(Q)$  решением задачи (2). Действительно, пусть  $\eta \in W_2^{2,1}(Q)$ ,  $\eta|_{S \cup \Omega_T} = 0$ . Применим формулу Грина к функции  $u_k$  и  $\eta$ :

$$\int_Q \left[ u_k \left( \frac{\partial \eta}{\partial t} + \Delta \eta \right) + f_k \eta \right] dx dt = \int_S \varphi_k \frac{\partial \eta}{\partial n} dS - \int_{\Omega_0} \varphi_k \eta dx.$$

Используя (9), (10), предельным переходом в этом равенстве при  $k \rightarrow \infty$  убеждаемся в справедливости (3).

Из Леммы и соотношений (9), (10) вытекает оценка (4).

Докажем теперь единственность обобщенного из  $L_2(Q)$  решения задачи (2). Пусть  $\tilde{u}$  — разность таких решений. Из (3) следует, что

$$\int_Q \tilde{u} \left( \frac{\partial \eta}{\partial t} + \Delta \eta \right) dx dt = 0$$

для любой функции  $\eta \in W_2^{2,1}(Q)$ ,  $\eta|_{S \cup \Omega_T} = 0$ .

КРАЕВАЯ ЗАДАЧА ДЛЯ УРАВНЕНИЯ ТЕПЛОПРОВОДНОСТИ

Если подставить в полученное тождество  $\eta(x, t)$  – обобщенное решение из  $W_2^{2,1}(Q)$  задачи

$$\frac{\partial \eta}{\partial t} + \Delta \eta = \tilde{u} \quad (\text{в } Q), \quad \eta|_{S \cup \Omega_T} = 0,$$

то получим  $\int_Q \tilde{u}^2 dx dt = 0$ , т.е.  $\tilde{u} = 0$  почти всюду в  $Q$ .

Нам остается лишь установить точность относительно  $p$  оценки (4). Покажем сначала, что в случае  $N \geq 2$  число  $p$  из условия (1) в слагаемом  $\|\varphi(x, 0)\|_{L_p(\Omega)}$  правой части (4) нельзя уменьшить. Действительно, пусть  $u(x, t)$  – обобщенное из класса  $L_2(Q)$  решение задачи:

$$\begin{aligned} \frac{\partial u}{\partial t} - \Delta u &= 0 \quad (\text{в } Q), & u|_S &= 0, \\ u(x, 0) &= \varphi(x) \quad (x \in \Omega), \end{aligned}$$

где  $\varphi(x) \in C^1(\bar{\Omega})$ . Пусть  $v(x, t)$  является решением задачи (6). Обе части равенства  $\frac{\partial u}{\partial t} - \Delta u = 0$ , умноженные на функцию  $v(x, t)(T - t)$ , проинтегрируем по цилиндру  $Q$  и произведем интегрирование по частям. В результате получим:

$$T \int_{\Omega} |\nabla v(x, 0)|^2 dx = \int_Q |\nabla v|^2 dx dt + 2 \int_Q (T - t) u^2 dx dt.$$

Так как  $\int_Q |\nabla v|^2 dx dt \leq C_5(\Omega) \int_Q u^2 dx dt$ , то из последнего соотношения вытекает, что

$$\int_{\Omega} |\nabla v(x, 0)|^2 dx \leq C_6(Q) \int_Q u^2 dx dt.$$

Из этого неравенства и справедливости оценки (4) с меньшим чем в условии (1) значением  $p$  вытекает существование константы  $C_7(Q)$  такой, что

$$\|v(x)\|_{W_2^1(\Omega)} \leq C_7 \|\varphi\|_{L_p(\Omega)}, \quad p = 1 \quad (N = 2), \quad (11)$$

$1 \leq p < \frac{2N}{N+2}$  ( $N \geq 3$ ), для любой функции  $\varphi \in C^1(\bar{\Omega})$ , где

$$\Delta v(x) = \varphi(x) \quad (x \in \Omega), \quad v|_{\partial\Omega} = 0.^1)$$

<sup>1)</sup> Мы обозначили функции  $v(x, 0)$  и  $\varphi(x, 0)$  соответственно  $v(x)$  и  $\varphi(x)$ .

Это соотношение противоречит точности соответствующей теоремы вложения, но мы проведем ради полноты изложения подробное обоснование отсутствия оценки (11).

Фиксируем какую-нибудь неотрицательную функцию  $\varphi(x) \in C^1(\mathbb{R}^N)$  такую, что  $\varphi(x) \equiv 1$  ( $|x| \leq 1$ ),  $\varphi(x) \equiv 0$  ( $|x| \geq 2$ ).

Пусть  $N \geq 3$ ,  $\Omega = \{x \in \mathbb{R}^N : |x| < 1\}$ . Введем при  $k \geq 3$  в рассмотрение последовательность функций

$$\varphi_k(x) = k^{\frac{N}{p}} \varphi(kx). \tag{12}$$

Пусть  $\psi_k(x) = -\frac{1}{\omega_N(N-2)} \int_{\Omega} \frac{\varphi_k(y)}{|x-y|^{N-2}} dy$ , где  $\omega_N$  — площадь поверхности единичной сферы в  $\mathbb{R}^N$ . Так как  $\Delta\psi_k(x) = \varphi_k(x)$  ( $x \in \Omega$ ), то решение задачи

$$\Delta v_k(x) = \varphi_k(x) \quad (x \in \Omega), \quad v_k|_{\partial\Omega} = 0,$$

представимо в виде  $v_k(x) = \psi_k(x) + w_k(x)$ , где  $\Delta w_k(x) = 0$  ( $x \in \Omega$ ),  $w_k|_{\partial\Omega} = -\psi_k$ . Из соотношения

$$0 \leq -\psi_k(x) \leq \frac{1}{\omega_N(N-2)\left(1-\frac{2}{k}\right)^{N-2}} \int_{|y| \leq \frac{2}{k}} \varphi_k(y) dy, \quad x \in \partial\Omega,$$

и принципа максимума для функции  $w_k(x)$  вытекает, что

$$\max_{x \in \Omega} |w_k(x)| \leq \max_{x \in \partial\Omega} |\psi_k(x)| \leq \frac{1}{\omega_N(N-2)\left(1-\frac{2}{k}\right)^{N-2}} \int_{|y| \leq \frac{2}{k}} \varphi_k(y) dy.$$

Следовательно,

$$\begin{aligned} \left| \int_{\Omega} \varphi_k(x) w_k(x) dx \right| &\leq \max_{x \in \Omega} |w_k(x)| \int_{\Omega} \varphi_k(x) dx \\ &\leq \frac{1}{\omega_N(N-2)\left(1-\frac{2}{k}\right)^{N-2}} \left( \int_{\Omega} \varphi_k(x) dx \right)^2 \\ &= \frac{1}{\omega_N(N-2)\left(1-\frac{2}{k}\right)^{N-2}} \left( \int_{\Omega} k^{\frac{N}{p}} \varphi(kx) dx \right)^2 \\ &= \frac{1}{\omega_N(N-2)\left(1-\frac{2}{k}\right)^{N-2}} \left( \int_{\mathbb{R}^N} \varphi(y) dy \right)^2 (k^{\frac{N}{p}-N})^2 \\ &\leq \text{const}. \end{aligned}$$

КРАЕВАЯ ЗАДАЧА ДЛЯ УРАВНЕНИЯ ТЕПЛОПРОВОДНОСТИ

Итак, для любого  $k \geq 3$

$$\left| \int_{\Omega} \varphi_k(x) \psi_k(x) dx \right| \leq \text{const} . \quad (13)$$

С другой стороны, из соотношения

$$\begin{aligned} -\psi_k(x) &= \frac{1}{\omega_N(N-2)} \int_{\Omega} \frac{\varphi_k(y)}{|x-y|^{N-2}} dy \geq \frac{1}{\omega_N(N-2)} \int_{|y| \leq \frac{1}{k}} \frac{\varphi_k(y)}{|x-y|^{N-2}} dy \\ &= \frac{k^{\frac{N}{p}}}{\omega_N(N-2)} \int_{|y| \leq \frac{1}{k}} \frac{dy}{|x-y|^{N-2}} \end{aligned}$$

вытекает, что

$$\begin{aligned} - \int_{\Omega} \varphi_k(x) \psi_k(x) dx &\geq - \int_{|x| \leq \frac{1}{k}} \varphi_k(x) \psi_k(x) dx = -k^{\frac{N}{p}} \int_{|x| \leq \frac{1}{k}} \psi_k(x) dx \\ &\geq \frac{k^{\frac{2N}{p}}}{\omega_N(N-2)} \int_{|x| \leq \frac{1}{k}} \int_{|y| \leq \frac{1}{k}} \frac{dx dy}{|x-y|^{N-2}} \\ &\geq \frac{k^{\frac{2N}{p}}}{\omega_N(N-2)} \iint_{|x|^2+|y|^2 \leq \frac{1}{k^2}} \frac{dx dy}{|x-y|^{N-2}} \\ &= \frac{k^{\frac{2N}{p}}}{\omega_N(N-2)} \iint_{|\alpha|^2+|\beta|^2 \leq \frac{1}{k^2}} \frac{d\alpha d\beta}{2^{\frac{N-2}{2}} |\alpha|^{N-2}} \\ &= \frac{k^{\frac{2N}{p}}}{(N-2) 2^{\frac{N-2}{2}} N} \int_{|\alpha| \leq \frac{1}{k}} \left( \frac{1}{k^2} - |\alpha|^2 \right)^{\frac{N}{2}} \frac{d\alpha}{|\alpha|^{N-2}} \\ &= \frac{\omega_N}{N(N^2-4) 2^{\frac{N-2}{2}}} k^{2N \left( \frac{1}{p} - \frac{N+2}{2N} \right)}, \end{aligned} \quad (14)$$

где  $\alpha = \frac{x-y}{\sqrt{2}}$ ,  $\beta = \frac{x+y}{\sqrt{2}}$ .

Из соотношения (14) следует, что

$$\begin{aligned} - \int_{\Omega} \varphi_k \psi_k dx &\rightarrow +\infty \quad \text{при } k \rightarrow \infty \\ \left( - \int_{\Omega} w_k \varphi_k dx &\rightarrow +\infty \quad \text{при } k \rightarrow \infty \right). \end{aligned} \quad (15)$$



Из (13) и (15) вытекает, что

$$\int_{\Omega} |\nabla v|^2 dx = - \int_{\Omega} v_k \varphi_k dx = - \int_{\Omega} \psi_k \varphi_k dx - \int_{\Omega} w_k \varphi_k dx \rightarrow +\infty \quad (16)$$

при  $k \rightarrow \infty$ .

Но из определения функции  $\varphi_k(x)$  следует, что

$$\|\varphi_k\|_{L_p(\Omega)} = \|\varphi\|_{L_p(\mathbb{R}^N)} = \text{const} . \quad (17)$$

Сопоставление (16) и (17) приводит к отрицанию оценки (11) в случае  $N \geq 3, 1 \leq p < \frac{2N}{N+2}$ .

Аналогично для случая  $N = 2$ , введя в рассмотрение  $\Omega = \{x \in \mathbb{R}^2 : |x| < \frac{1}{2}\}$ ,  $\varphi_k(x) = k^2 \varphi(kx)$ ,  $\psi_k(x) = -\frac{1}{2\pi} \int_{\Omega} \varphi_k(y) \ln \frac{1}{|x-y|} dy$ , убедимся в отсутствии оценки (11) при  $p = 1$ .

Авторы выражают глубокую благодарность доктору Я. Фило, кандидату физико-математических наук, за ценные замечания к работе, которые помогли уточнить и исправить некоторые оценки в работе. □

## Литература

- [1] ГОВОРОВ, В. М.: *Первая краевая задача для параболического уравнения с граничной функцией из  $L_2$* , ДАН СССР **239** (1978), 545-548.
- [2] ЛАДЫЖЕНСКАЯ, О. А.—УРАЛЬЦЕВА, Н. Н.: *Линейные и квазилинейные уравнения эллиптического типа*, Наука, Москва, 1973.

Received January 6, 1992

\* *Department of Mathematical Analysis  
Faculty of Mathematics and Physics  
Comenius University  
Mlynská Dolina  
SK-842 15 Bratislava  
SLOVAKIA*

\*\* *Кафедра общей математики  
Факультет ВМИК  
Московский гос. университет  
им. Ломоносова  
RU-117 234 Москва  
РОССИЯ*