

УДК 53:51(075.8)

УПРАВЛЕНИЕ ИСТОЧНИКАМИ В ЗАДАЧЕ ТЕПЛОПРОВОДНОСТИ

В. А. Морозов¹, В. Г. Лежнев², Н. М. Токарев²

Для уравнения теплопроводности рассматривается краевая задача, состоящая в определении плотности объемных источников, которая обеспечивает заданное финальное (при $T > 0$) распределение температуры. Доказана корректность задачи, построены сходящиеся алгоритмы и предложен алгоритм решения обратной задачи теплопроводности. Работа выполнена в рамках проекта 2.1.1/1292 целевой программы Минобрнауки и поддержана РФФИ (коды проектов 11-01-96511а и 13-01-00096а).

Ключевые слова: теплопроводность, краевые задачи, обратная задача теплопроводности, управление распределенными параметрами.

В ограниченной односвязной области $Q \subset R^n$, $n = 2, 3$, с достаточно гладкой границей ∂Q рассматривается следующая задача: найти функцию $\psi(x)$, $x = (x_1, \dots, x_n) \in Q$, и решение $u(x, t)$ уравнения

$$u_t = \Delta u + \psi, \quad x \in Q, \quad t \in (0, T), \tag{1}$$

удовлетворяющее однородным начальному и граничному условиям

$$u|_{\partial Q} = 0, \quad t \in (0, T), \tag{2}$$

$$u|_{t=0} = 0, \quad x \in Q, \tag{3}$$

и финальному условию

$$u|_{t=T} = f(x), \tag{4}$$

где $f(x)$ — заданная функция.

Задача (1)–(4) может интерпретироваться, например, как задача управления процессом диффузии для получения нужной концентрации $u(x, t)$ в момент времени T и по постановке близка к обратной задаче. Как видно из последующего, имеют общие черты и алгоритмы решения обратной задачи теплопроводности и рассматриваемой задачи управления (см. последнее замечание в разделе 4). Обратные задачи и алгоритмы их решения широко исследуются в монографии [1], 3D-алгоритм решения обратной задачи представлен в [2] (см. также [5]).

1. Сделаем замену функции $u(x, t)$ следующим образом: пусть

$$w(x, t) = u(x, t) + \varphi(x),$$

где $\varphi(x)$ — решение краевой задачи уравнения Пуассона

$$\Delta \varphi|_Q = -\psi, \quad \varphi|_{\partial Q} = 0.$$

Тогда

$$w_t = \Delta w, \quad x \in Q, \quad t \in (0, T), \tag{5}$$

$$w|_{\partial Q} = 0, \quad t \in (0, T), \tag{6}$$

$$w|_{t=0} = \varphi(x), \quad x \in Q, \tag{7}$$

$$w|_{t=T} = f(x) + \varphi(x), \quad x \in Q. \tag{8}$$

¹ Научно-исследовательский вычислительный центр, Московский государственный университет им. М. В. Ломоносова, Ленинские горы, 119991, Москва; главный науч. сотр., e-mail: morozov@srcc.msu.ru

² Кубанский государственный университет, факультет математики и компьютерных наук, ул. Ставропольская, д. 149, 350040, г. Краснодар; В. Г. Лежнев, профессор, e-mail: lzhnvv@mail.ru; Н. М. Токарев, преподаватель, e-mail: nikitatok@gmail.com

Требуется определить функцию $\varphi(x)$ и решение $w(x, t)$ задачи (5)–(8).

2. Покажем, что решение задачи (5)–(8) существует, единственно и непрерывно зависит от заданной функции $f(x)$. Норму в $L_2(Q)$ будем обозначать как $\| \cdot \|$.

Для доказательства единственности предположим противное, т.е. существует другое решение $w_1(x, t)$ задачи (5)–(8) с функцией $\varphi_1(x)$. Положим $z(x, t) = w(x, t) - w_1(x, t)$, $\varphi(x) - \varphi_1(x) = \varphi_2(x)$, тогда

$$\begin{aligned} z_t(x, t) &= \Delta z(x, t), \quad x \in Q, \quad t \in (0, T), \\ z|_{\partial Q} &= 0, \quad z|_{t=0} = \varphi_2(x), \quad z|_{t=T} = \varphi_2(x). \end{aligned}$$

Умножим на $z(x, t)$ правую и левую части последнего уравнения и проинтегрируем по области $Q \times (0, T)$:

$$\int_0^T \int_Q z_t z \, dx \, dt = \frac{1}{2} \int_Q \int_0^T \frac{\partial}{\partial t} z^2 \, dt \, dx = \frac{1}{2} \int_Q (z^2(x, T) - z^2(x, 0)) \, dx = 0.$$

Следовательно,

$$\int_0^T \int_Q \Delta z \, z \, dx \, dt = - \int_0^T \int_Q |\nabla z(x, t)|^2 \, dx \, dt = 0.$$

Отсюда получим, что $\nabla z(x, t) = 0$ в $Q \times (0, T)$ и $z(x, t) = \text{const} = 0$.

Докажем существование решения и получим его оценку. Пусть $v_k(x)$ — собственная функция оператора Лапласа:

$$\Delta v_k|_Q = \lambda_k v_k, \quad v_k|_{\partial Q} = 0.$$

Функции $v_k(x)$, $k = 1, 2, \dots$, образуют ортонормированный базис в $L_2(Q)$ [3] и $\lambda_k \leq \lambda_1 < 0$.

Будем предполагать, что $f(x)$ принадлежит пространству $W_2^2(Q)$; тогда

$$f(x) = \sum_{m=1}^{\infty} a_m v_m(x), \quad \Delta f(x) = \sum_{m=1}^{\infty} a_m \lambda_m v_m(x), \quad \sum_{m=1}^{\infty} (a_m \lambda_m)^2 < \infty.$$

Воспользуемся также разложением

$$\varphi(x) = \sum_{k=1}^{\infty} b_k v_k(x)$$

с неизвестными коэффициентами b_k . Пусть

$$w(x, t) = \sum_{k=1}^{\infty} c_k(t) v_k(x).$$

Применяя формально метод Фурье, получим для коэффициентов $c_k(t)$ следующую краевую задачу для дифференциального уравнения первого порядка с искомым значением b_k , $k = 1, 2$:

$$\begin{aligned} c_k'(t) &= \lambda_k c_k(t), \quad t \in (0, T), \\ c_k(0) &= b_k, \quad c_k(T) = a_k + b_k. \end{aligned}$$

Так как $c_k(t) = \beta_k \exp(\lambda_k t)$, то

$$\beta_k = b_k, \quad \beta_k \exp(\lambda_k T) = a_k + b_k.$$

Отсюда получим, что $\beta_k (\exp(\lambda_k T) - 1) = a_k$ и

$$b_k = \beta_k = \frac{a_k}{\exp(\lambda_k T) - 1},$$

$$\varphi(x) = \sum_{k=1}^{\infty} \frac{a_k}{\exp(\lambda_k T) - 1} v_k(x),$$

$$w(x, t) = \sum_{k=1}^{\infty} \frac{a_k}{\exp(\lambda_k T) - 1} \exp(\lambda_k t) v_k(x).$$

Указанные здесь ряды сходятся в $W_2^2(Q)$. Справедлива оценка

$$\|w(x, t)\| \leq \frac{1}{1 - \exp(\lambda_1 T)} \left(\sum_{k=1}^{\infty} (a_k)^2 \right)^{1/2} = \frac{1}{1 - \exp(\lambda_1 T)} \|f(x)\|,$$

из которой следует, что решение задачи (5)–(8) существует. Искомая функция $\psi(x)$ определяется равенством

$$\psi(x) = \sum_{m=1}^{\infty} \frac{a_m \lambda_m}{\exp(\lambda_m T) - 1} v_m(x).$$

3. При численном решении в случае сложных областей метод Фурье создает достаточно большие сложности из-за необходимости решения спектральной задачи и вычисления $v_k(x)$ и λ_k . В этой связи разумно предложить следующий альтернативный подход.

3.1. Рассмотрим несеточный алгоритм, использующий набор решений прямой задачи теплопроводности (5)–(7), когда $\varphi(x) = u(x, 0)$ – заданные специальные начальные функции [2].

В разделе 4 доказывается следующая

Теорема. Если $\left\{ u(x, 0) \right\}_0^{\infty}$ – плотное множество в $L_2(Q)$, то множество функций $\left\{ u(x, t) \Big|_{t=T} \right\}_1^{\infty}$ плотно в $L_2(Q)$, где $u(x, t)$ – решение задачи (5)–(7).

Положим для краткости

$$\alpha_k(x) = u_k(x, 0), \quad \omega_k(x) = u_k(x, T)$$

и будем предполагать, что начальные функции $\alpha_k(x)$, $k = 1, 2, \dots$, образуют полную систему и линейно независимы. Рассмотрим разложение с неизвестными коэффициентами h_n :

$$f(x) + \varphi(x) = \sum_{n=1}^{\infty} h_n \omega_n(x). \tag{9}$$

По построению имеем

$$\varphi(x) = \sum_{n=1}^{\infty} h_n \alpha_n(x).$$

Следовательно,

$$f(x) = \sum_{n=1}^{\infty} h_n (\omega_n(x) - \alpha_n(x)). \tag{10}$$

3.2. Докажем, что функции $\alpha_n(x) - \omega_n(x)$ линейно независимы, если линейно независима система функций $\alpha_n(x)$, $n = 1, 2, \dots$. Действительно, пусть

$$\sum_{n=1}^N A_n (\alpha_n(x) - \omega_n(x)) = 0, \quad x \in Q.$$

Покажем, что коэффициенты A_n этого равенства равны нулю.

Пусть $Z(x, t)$ – решение прямой задачи (5)–(7) с начальной функцией $Z(x, 0) = \sum_{n=1}^N A_n (\alpha_n(x))$. Тогда для $Z(x, T)$ получим

$$Z(x, T) = \sum_{n=1}^N A_n (\omega_n(x)) = \sum_{n=1}^N A_n (\alpha_n(x)) = Z(x, 0).$$

Следовательно, решение $Z(x, t)$, как и решение $z(x, t)$ в разделе 2, тождественно равно нулю. В частности,

$$Z(x, 0) = \sum_{n=1}^N A_n (\alpha_n(x)) = 0, \quad x \in Q,$$

и все коэффициенты A_n равны нулю вследствие линейной независимости системы функций $\alpha_m(x)$. Таким образом, линейная независимость системы функций $\alpha_n(x) - \omega_n(x)$ доказана.

3.3. Далее рассмотрим проекцию $f_N(x)$ функции $f(x)$ на подпространство $\left\{ \alpha_m(x) - \omega_m(x) \right\}_{m=1}^N$:

$$f(x) = f_N(x) + \rho_N(x), \quad f_N(x) \rightarrow f(x) \quad , N \rightarrow \infty, \quad \rho_N(x) \perp (\alpha_p - \omega_p), \quad p > N.$$

Умножая равенство (10) скалярно на $\alpha_p(x) - \omega_p(x)$, $p = 1, \dots, N$, получим невырожденную линейную систему уравнений для искоемых коэффициентов h_n :

$$\sum_{n=1}^N h_n (\alpha_n(x) - \omega_n(x), \alpha_p)_{\mathcal{Q}} = (f(x), \alpha_p(x) - \omega_p(x))_{\mathcal{Q}}, \quad p = 1, \dots, N.$$

Полученная система может быть плохо обусловленной, тогда применяются методы регуляризации [4].

Проекция $f_N(x)$ определяется равенством

$$f_N(x) = \sum_{n=1}^N h_n (\alpha_n(x) - \omega_n(x)).$$

Покажем, что функция

$$\varphi^N(x) = \sum_{n=1}^N h_n \omega_n(x)$$

аппроксимирует в $L_2(Q)$ функцию $\varphi(x)$. Действительно, функция $\varphi(x)$ существует, ряд (9) сходится в $L_2(Q)$, а остаток ряда стремится к нулю: $\sum_{n=N+1}^{\infty} h_n \alpha_n(x) \rightarrow 0$ при $N \rightarrow \infty$.

Вычитая $\varphi^N(x)$ из (9), получим

$$f(x) + \varphi(x) - \varphi^N(x) = f_N(x) + \sum_{n=N+1}^{\infty} h_n \alpha_n(x),$$

откуда следует, что

$$\varphi(x) - \varphi^N(x) \rightarrow 0, \quad N \rightarrow \infty.$$

Аппроксимация $\psi^N(x)$ искомого распределения $\psi(x)$ определяется равенством $\psi^N(x) = -\Delta \varphi^N(x)$.

4. Доказательство теоремы. Докажем полноту в $L_2(Q)$ множества следов $u_n(x, T)$ решений прямой задачи (5)–(7), если множество начальных функций $u_n(x, 0)$ является полным в $L_2(Q)$, $n = 1, 2, \dots$

Во-первых, для решений $u(x, t)$ задачи (5)–(7) выполняется равенство

$$\frac{1}{2} (\|u(x, T)\|^2 - \|u(x, 0)\|^2) = - \int_0^T \|\nabla u(x, t)\|^2 dt,$$

откуда имеем

$$\|u(x, T)\| < \|u(x, 0)\|. \quad (11)$$

Во-вторых, любая функция $f(x) \in L_2(Q)$ может быть аппроксимирована суммами собственных функций:

$$\left\| f(x) - \sum_{n=1}^N a_n \exp(\lambda_n T) v_n(x) \right\| < \frac{\varepsilon}{2}, \quad (12)$$

где величина $\varepsilon > 0$ может быть произвольно малой.

Финальной функции вида $\omega(x) = \sum_{m=1}^N \alpha_m \exp(\lambda_m T) v_m(x)$ задачи (5)–(7) соответствует начальная функция

$$\alpha(x) = \sum_{m=1}^N \alpha_m v_m(x).$$

Если $u_n(x, 0)$ — полная система в $L_2(Q)$, то $\alpha(x)$ может быть аппроксимирована их линейными комбинациями:

$$\left\| \alpha(x) - \sum_{n=1}^N b_n u_n(x, 0) \right\| \leq \frac{\varepsilon}{2}. \quad (13)$$

Из (11)–(13) следуют оценки

$$\left\| f(x) - \sum_{n=1}^N b_n u_n(x, T) \right\| \leq \|f(x) - \omega(x)\| + \left\| \omega(x) - \sum_{n=1}^N b_n u_n(x, T) \right\| \leq \frac{\varepsilon}{2} + \left\| \alpha_n(x) - \sum_1^N b_n u_n(x, 0) \right\| \leq \varepsilon.$$

Полнота системы следов $\{u_n(x, T)\}_{n=1}^\infty$ доказана.

Замечание. Рассмотрим задачу обратной теплопроводности

$$v_t(x, t) = \Delta v(x, t)|_{x \in Q}, \quad v(x, t)|_{\partial Q} = 0, \quad v(x, t)|_{t=T} = g(x),$$

в которой требуется приближенно определить начальную функцию

$$v(x, t)|_t = G(x).$$

Пусть $g^N(x)$ — проекция функции $g(x)$ на подпространство $\{\omega_m(x)\}_1^N$:

$$g^N(x) = \sum_{n=1}^N b_n \omega_n(x).$$

Для решения прямой задачи

$$w_t = \Delta w, \quad x \in Q, \quad t \in (0, T), \\ w|_{\partial Q} = 0, \quad t \in (0, T), \quad w|_{t=0} = G^N(x), \quad x \in Q,$$

где $G^N(x) = \sum_{n=1}^N b_n \alpha_n(x)$, имеем

$$v(x, T) - w(x, T) = g(x) - g^N(x).$$

Иными словами, $G^N(x)$ дает приближенное решение данной обратной задачи.

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. Алифанов О.М. Обратные задачи теплообмена. М.: Машиностроение, 1988.
2. Лежнев В.Г., Марковский А.Н. К решению обратной задачи теплопроводности // Сибирские электронные математические известия. 2011. № 8. 314–319.
3. Михайлов В.П. Дифференциальные уравнения в частных производных. М.: Наука, 1983.
4. Морозов В.А. Регулярные методы решения некорректно поставленных задач. М.: Изд-во Моск. ун-та, 1987.
5. Морозов В.А., Лежнев В.Г., Токарев Н.М. Вариационная задача для бигармонического уравнения // Вычислительные методы и программирование. 2012. 13, № 2. 409–412.

Поступила в редакцию
30.01.2013