

УДК 516.946+519.632.8

О РАЗРЕШИМОСТИ ОБРАТНОЙ ЗАДАЧИ НАХОЖДЕНИЯ КОЭФФИЦИЕНТА ТЕПЛОПРОВОДНОСТИ

А. И. Кожанов

Аннотация: Исследуется обратная задача нахождения коэффициента теплопроводности вместе с решением уравнения теплопроводности. В качестве условия переопределения задается значение решения в финальный момент времени. Доказывается существование регулярного решения.

Ключевые слова: уравнение теплопроводности в дивергентной форме, задача с неизвестным коэффициентом теплопроводности, условие финального переопределения, регулярное решение.

Процесс распространения тепла в стержне описывается следующим общим уравнением теплопроводности:

$$\rho(x) \frac{\partial u}{\partial t} = \frac{\partial}{\partial x} (p(x) u_x) - q(x) u + f(x, t),$$

в котором функция $u(x, t)$ характеризует температуру в точке x в момент времени t , ρ , p и q характеризуют свойства материала, функция $f(x, t)$ определяется внешними источниками, см. [1]. Если свойства материала или (и) внешней среды заранее неизвестны, то в указанном уравнении наряду с решением $u(x, t)$ неизвестными могут оказаться один или несколько коэффициентов или (и) функция $f(x, t)$. В математике задачи теории уравнений с частными производными, в которых неизвестными являются и решение уравнения, и один или несколько его коэффициентов или (и) правая часть, называются *обратными задачами*. Как правило, в подобных задачах вместе с граничными условиями, характерными для той или иной прямой задачи (задачи с известными коэффициентами и известной правой частью), задается дополнительная информация, обусловленная наличием дополнительной неизвестной функции (функций). Если ограничиться моделями, в которых неизвестные коэффициенты не зависят от переменной t или же правая часть $f(x, t)$ содержит неизвестную составляющую, не зависящую от переменной t (такие модели вполне адекватно описывают реальные процессы, см. [1]), то применительно к уравнению теплопроводности условия прямой задачи соответствуют условиям той или иной начально-краевой задачи для параболического уравнения. Дополнительная же информация представляет собой, как правило, либо информацию о состоянии среды (т. е. о температуре) в определенный момент времени, либо информацию об усредненной температуре. В первом случае обратную задачу называют *задачей с финальным*

Работа выполнена при финансовой поддержке Российского фонда фундаментальных исследований (код проекта 03-01-00819).

переопределением, во втором же — задачей с интегральным переопределением. Обратные задачи одного из указанных типов для уравнения теплопроводности достаточно хорошо изучены в случаях

- 1) неизвестной правой части — в [2–9];
- 2) неизвестного коэффициента $q(x)$ — в [8–13];
- 3) неизвестного коэффициента $\rho(x)$ — в [10, 11];
- 4) неизвестного коэффициента $q(x)$ и неизвестной правой части — в [14, 15];
- 5) неизвестных коэффициентов $\rho(x)$ и $q(x)$ — в [16].

Задачи нахождения вместе с решением неизвестного коэффициента $p(x)$ в рамках рассматриваемых обратных задач с финальным или интегральным переопределением ранее не изучались. Восполнить этот пробел хотя бы частично мы и попытаемся в настоящей работе. Более точно, настоящая работа будет посвящена получению достаточных, т. е. не обязательно минимальных, условий, обеспечивающих разрешимость обратной задачи нахождения вместе с решением уравнения теплопроводности коэффициента $p(x)$ при выполнении условия финального переопределения.

Отметим еще, что обратная задача для одномерного уравнения теплопроводности с неизвестным коэффициентом $p(x)$ изучалась в работе [17], однако в ней граничные условия были иными, нежели в настоящей работе: именно, задавались начальное условие и значения решения $u(x, t)$ и производной $u_x(x, t)$ в точках, соответствующих концам стержня. Указанные условия позволили редуцировать рассматриваемую в [17] обратную задачу к некоторой условно-корректной задаче, к которой применялся метод квазиобращения.

Перейдем к содержательной части работы.

Пусть D — интервал $(0, 1)$, Q — прямоугольник $(0, 1) \times (0, T)$, $0 < T < +\infty$. Далее, пусть $q(x, t)$, $f(x, t)$, $u_0(x)$, $u_1(x)$, $\mu_0(t)$ и $\mu_1(t)$ суть функции, заданные при $x \in \bar{D}$, $t \in [0, T]$.

Рассмотрим следующее уравнение теплопроводности:

$$Lu \equiv u_t - \frac{\partial}{\partial x}((p(x)u_x)) + q(x, t)u = f(x, t). \quad (1)$$

Обратная задача. Найти функции $u(x, t)$ и $p(x)$, связанные в прямоугольнике Q уравнением (1), при выполнении для функции $u(x, t)$ условий

$$u(x, 0) = u_0(x), \quad x \in D, \quad (2)$$

$$u(0, t) = \mu_0(t), \quad u(1, t) = \mu_1(t), \quad 0 < t < T, \quad (3)$$

$$u(x, T) = u_1(x), \quad x \in D. \quad (4)$$

Уравнение (1) отличается от общего уравнения теплопроводности тем, что ρ в нем — тождественно единичная функция. Такое предположение (т. е. предположение $\rho \equiv 1$) не меняет сути результатов, соответствующих общему уравнению, и сделано лишь для упрощения выкладок.

Ниже нам понадобится вспомогательное утверждение о разрешимости и свойствах решений для одного класса обыкновенных дифференциальных уравнений.

Утверждение. Пусть $a(x)$ и $b(x)$ — функции из пространства $C^1(\bar{D})$, $c(x)$ — функция из пространства $W_2^1(D)$, и пусть выполняются условия

$$b(x) - \frac{1}{2}a'(x) \geq b_0 > 0, \quad b(x) + \frac{1}{2}a'(x) \geq b_0 > 0, \quad 0 < b_1 \leq b(x) \leq b_2,$$

$$0 < c_0 \leq c(x) \leq c_1 \quad \text{при } x \in \overline{D};$$

$$a(0) \leq 0, \quad a(1) \geq 0.$$

Тогда уравнение

$$a(x)v' + b(x)v = c(x)$$

имеет единственное решение, принадлежащее пространству $W_2^1(D)$, и для этого решения выполняются неравенства

$$\frac{c_0}{b_2} \leq v(x) \leq \frac{c_1}{b_1}, \quad x \in \overline{D},$$

$$\int_0^1 v'^2(x) dx \leq \frac{2}{b_0^2} \int_0^1 c'^2(x) dx + \frac{4}{b_0^4} \max_{[0,1]} [b'^2(x)] \int_0^1 c^2(x) dx.$$

ДОКАЗАТЕЛЬСТВО. Рассмотрим вначале случай $c(x) \in C^1(\overline{D})$. При $\varepsilon > 0$ краевая задача

$$-\varepsilon v'' + a(x)v' + b(x)v = c(x), \quad v'(0) = v'(1) = 0 \quad (5)$$

разрешима в пространстве $C^2(D) \cap C^1(\overline{D})$, см. [18]. Для решений этой краевой задачи имеют место равенства

$$\varepsilon \int_0^1 v'^2(x) dx + \int_0^1 \left[b(x) - \frac{1}{2} a'(x) \right] v^2(x) dx$$

$$- \frac{1}{2} a(0) v^2(0) + \frac{1}{2} a(1) v^2(1) = \int_0^1 c(x) v(x) dx,$$

$$\varepsilon \int_0^1 v''^2(x) dx + \int_0^1 \left[b(x) + \frac{1}{2} a'(x) \right] v'^2(x) dx$$

$$= - \int_0^1 b'(x) v(x) v'(x) dx + \int_0^1 c'(x) v'(x) dx.$$

Используя условия утверждения и неравенство Юнга, нетрудно из первого равенства вывести априорную оценку

$$\varepsilon \int_0^1 v'^2(x) dx + \frac{b_0}{2} \int_0^1 v^2(x) dx \leq \frac{1}{b_0} \int_0^1 c^2(x) dx. \quad (6)$$

Применяя оценку (6), условия утверждения и неравенство Юнга, из второго равенства нетрудно вывести вторую априорную оценку

$$b_0 \int_0^1 v'^2(x) dx + \varepsilon \int_0^1 v''^2(x) dx \leq \frac{2}{b_0} \int_0^1 c'^2(x) dx + 4b_0^{-3} \max_{[0,1]} [b'^2(x)] \int_0^1 c^2(x) dx. \quad (7)$$

Очевидно, что отрицательный минимум или же минимум, равный нулю, функция $v(x)$ на отрезке $[0, 1]$ достигать не может. Следовательно, функция $v(x)$

строго положительна на этом отрезке. В точке x^* положительного минимума функции $v(x)$ имеют место неравенства

$$b_2 v(x^*) \geq b(x^*) v(x^*) \geq -\varepsilon v''(x^*) + a(x^*) v'(x^*) + b(x^*) v(x^*) = c(x^*) \geq c_0.$$

Эти неравенства приводят к первому из требуемых неравенств для функции $v(x)$:

$$v(x) \geq \frac{c_0}{b_2}, \quad x \in [0, 1].$$

Аналогичные соображения для точки положительного максимума дают второе из требуемых неравенств:

$$v(x) \leq \frac{c_1}{b_1}, \quad x \in [0, 1].$$

Из оценок (6) и (7) вытекает существование последовательности $\{\varepsilon_k\}$ положительных чисел и функции $v(x)$ из пространства $W_2^1(D)$ таких, что для чисел ε_k и решений $v_{\varepsilon_k}(x)$ краевой задачи (5) при $k \rightarrow \infty$ имеют место сходимости $\varepsilon_k \rightarrow 0$, $v_{\varepsilon_k}(x) \rightarrow v(x)$ слабо в пространстве $W_2^1(D)$ и почти всюду на отрезке $[0, 1]$, $\varepsilon_k v_{\varepsilon_k}''(x) \rightarrow 0$. Очевидно, что предельная функция $v(x)$ будет искомым решением исходного дифференциального уравнения первого порядка и для нее на отрезке $[0, 1]$ будут выполняться требуемые неравенства.

Если функция $c(x)$ принадлежит пространству $W_2^1(D)$, то, приближая ее семейством гладких функций $\{c_m(x)\}$ при выполнении неравенств $c_0 \leq c_m(x) \leq c_1$ (что возможно), используя доказанное выше существование решений исходного уравнения с гладкой правой частью и наличие априорных оценок, нетрудно вновь выбрать сходящуюся подпоследовательность и для предельной функции получить требуемый результат. Утверждение доказано.

Определим пространства, функции и числа, которые понадобятся нам ниже.

Пусть H , H_1 , V и V_1 суть следующие пространства:

$$H = \{v(x, t) : v(x, t) \in L_2(0, T; W_2^2(D)) \cap L_\infty(0, T; W_2^1(D)), v_t(x, t) \in L_2(Q)\},$$

$$H_1 = \{v(x, t) : v(x, t) \in L_2(0, T; W_2^2(D)) \cap L_\infty(0, T; W_2^1(D)), \\ v_t(x, t) \in L_2(Q), v_{xxt}(x, t) \in L_2(Q)\},$$

$$V = \{v(x, t) : v(x, t) \in H, v_t(x, t) \in H\},$$

$$V_1 = \{v(x, t) : v(x, t) \in H_1, v_t(x, t) \in H_1\}$$

с нормами

$$\|v\|_H = \|v\|_{L_2(0, T; W_2^2(D))} + \|v\|_{L_\infty(0, T; W_2^1(D))} + \|v_t\|_{L_2(Q)},$$

$$\|v\|_{H_1} = \|v\|_{L_2(0, T; W_2^2(D))} + \|v\|_{L_\infty(0, T; W_2^1(D))} + \|v_{xxt}\|_{L_2(Q)},$$

$$\|v\|_V = \|v\|_H + \|v_t\|_H, \quad \|v\|_{V_1} = \|v\|_{H_1} + \|v_t\|_{H_1}.$$

Далее, пусть $h(x)$, $\varphi(x)$, $\psi(x)$ и $U(x, t)$ — функции

$$h(x) = \frac{u'_0(x)}{u'_1(x)}, \quad \varphi(x) = q(x, T)u_1(x) - f(x, T),$$

$$\psi(x) = h(x)\varphi(x) - q(x, 0)u_0(x) + f(x, 0), \quad U(x, t) = [\mu_1(t) - \mu_0(t)]x + \mu_0(t).$$

Теперь определим числа:

$$q_0 = \min_{\bar{Q}} q(x, t), \quad \bar{q}_0 = \max_{\bar{Q}} q(x, t), \quad q_1 = \max_{\bar{Q}} |q_t(x, t)|,$$

$$k_0 = \min_{\bar{D}} u_1''(x), \quad k_1 = \max_{\bar{D}} u_1''(x), \quad k_2 = \max_{\bar{D}} |u_1'''(x)|,$$

$$h_0 = \max_{\bar{D}} |h(x)|, \quad h_1 = \max_{\bar{D}} |h'(x)|, \quad h_2 = \max_{\bar{D}} |u_1'(x)h''(x)|,$$

$$\varphi_0 = \text{vrai min}_{\bar{D}} \varphi(x), \quad \varphi_1 = \text{vrai max}_{\bar{D}} \varphi(x),$$

$$\bar{\mu}_0 = |\mu_0'(0)| + |\mu_1'(0)|, \quad \bar{\mu}_1 = |\mu_0'(T)| + |\mu_1'(T)|,$$

$$M_i = \max_{[0, T]} [|\mu_0^{(i)}(t)| + |\mu_1^{(i)}(t)|], \quad i = 1, 2,$$

$$K_1 = \frac{32h_1^2}{k_0^2}, \quad K_2 = K_1 \int_0^1 \varphi^2(x) dx + 4 \int_0^1 \psi^2(x) dx,$$

$$K_3 = 16h_1^2 + \frac{64h_2^2}{k_0^2}, \quad K_4 = 16(h_1^2 + h_2^2) \int_0^1 \varphi^2(x) dx + 8 \int_0^1 \psi'^2(x) dx,$$

$$K_5 = \left| 2K_2 + 2\varepsilon_0 K_4 + \frac{(1 + \varepsilon_0)\bar{\mu}_1^2}{1 - 4h_0^2} + \frac{M_2^2 T}{q_0} + \frac{\varepsilon_0 M_2^2 T}{2} + \frac{(1 + \varepsilon_0)\bar{\mu}_0^2}{2} + \frac{q_1 M_1^2}{2} \right. \\ \left. + \frac{1}{2} M_1^4 T^2 + \frac{4}{k_0^2} \int_0^1 \varphi^2(x) dx + \frac{1}{q_0} \int_0^T \int_0^1 f_t^2 dx dt - \int_0^T \int_0^1 f_t U_t dx dt + \frac{q_0}{4T} \int_0^1 u_1^2(x) dx \right|,$$

$$K_6 = (2 + \varepsilon_0)K_1 + \varepsilon_0 K_3 + \frac{4}{k_0^2},$$

$$A_0 = \frac{8T^2}{q_0} \left(\frac{q_1^2}{q_0} + \frac{q_1}{2} \right), \quad B_0 = \frac{8T^2 K_6}{q_0}, \quad C_0 = \frac{8T^2 K_5}{q_0},$$

$$A_1 = \left(\frac{1 - 4h_0^2}{4} - 16\varepsilon_0 h_1^2 \right)^{-1} \left(\frac{q_1^2}{q_0} + \frac{q_1}{2} \right), \quad B_1 = \left(\frac{1 - 4h_0^2}{4} - 16\varepsilon_0 h_1^2 \right)^{-1} K_6,$$

$$C_1 = \left(\frac{1 - 4h_0^2}{4} - 16\varepsilon_0 h_1^2 \right)^{-1} K_5,$$

$$N_1 = \frac{B_0 C_1 + (1 - B_1) C_0}{(1 - A_0)(1 - B_1) - A_1 B_0}, \quad N_2 = \frac{A_1 C_0 + (1 - A_0) C_1}{(1 - A_0)(1 - B_1) - A_1 B_0},$$

$$K_7 = \frac{4}{q_0} \left[K_5 + K_6 N_2 + \left(\frac{q_1^2}{q_0} + \frac{q_1}{2} \right) N_1 \right], \quad N_3 = \frac{8N_2}{3k_0},$$

$$N_4 = \left(\frac{32k_2}{3k_0^2} + \frac{2\sqrt{2}}{k_0} \right) N_2^{\frac{3}{2}} + \frac{8N_2}{3k_0} \left(\int_0^1 \varphi'^2(x) dx \right)^{\frac{1}{2}} \\ + \left(\frac{32k_2}{3k_0^2} + \frac{2\sqrt{2}}{k_0} \right) N_2 \left(\int_0^1 \varphi^2(x) dx \right)^{\frac{1}{2}},$$

$$N_5 = \frac{16}{3k_0} \left(N_2 + \int_0^1 \varphi^2(x) dx \right),$$

$$N_6 = 2 \left(N_2 + \int_0^1 \varphi^2 dx \right) \left[\left(\frac{32k_2}{3k_0^2} + \frac{2\sqrt{2}}{k_0} \right) N_2^{\frac{1}{2}} + \frac{8}{3k_0} \left(\int_0^1 \varphi'^2(x) dx \right)^{\frac{1}{2}} + \left(\frac{32k_2}{3k_0^2} + \frac{2\sqrt{2}}{k_0} \right) \left(\int_0^1 \varphi^2(x) dx \right)^{\frac{1}{2}} \right],$$

$$N_7 = \frac{64}{3k_0^3} \left(N_2 + \int_0^1 \varphi^2(x) dx \right),$$

$$N_8 = \frac{8}{k_0^2} \left(N_2 + \int_0^1 \varphi^2(x) dx \right) \left[\left(\frac{32k_2}{3k_0^2} + \frac{2\sqrt{2}}{k_0} \right) N_2^{\frac{1}{2}} + \frac{8}{3k_0} \left(\int_0^1 \varphi'^2(x) dx \right)^{\frac{1}{2}} + \left(\frac{32k_2}{3k_0^2} + \frac{2\sqrt{2}}{k_0} \right) \left(\int_0^1 \varphi^2(x) dx \right)^{\frac{1}{2}} \right],$$

$$N_9 = 16[h_1^2(N_3 + N_5) + h_2^2 N_7], \quad N_{10} = 16[h_1^2(N_4 + N_6) + h_2^2 N_8] + (2q_1^2 + 1)N_1 + \frac{2\sqrt{2}}{k_0} \left(\int_0^1 \psi'^2(x) dx \right)^{\frac{1}{2}} N_2^{\frac{1}{2}} + \frac{2\sqrt{2}}{k_0} \left(\int_0^1 \psi'^4(x) dx \right)^{\frac{1}{2}} \left(\int_0^1 \varphi^2(x) dx \right)^{\frac{1}{2}} + \left| 4 \int_0^T \int_0^1 U_{tt}^2 dx dt + \varepsilon_0 \int_0^T \int_0^1 U_{xtt}^2 dx dt + \int_0^T \int_0^1 q^2 U_{tt}^2 dx dt + 4 \int_0^T \int_0^1 f_t^2 dx dt - 2 \int_0^T \int_0^1 f_t U_{tt} dx dt + q_1 \int_0^T \int_0^1 U_{tt}^2 dx dt + (4q_1^2 + q_1)N_1 + (4q_0^2 + 1)K_7 \right|,$$

$$N_{11} = \frac{k_1 N_9}{(1 - 2h_0^2)(\varphi_0 - m)}, \quad N_{12} = \frac{k_1 N_{10}}{(1 - 2h_0^2)(\varphi_0 - m)},$$

$$N_{13} = \frac{1}{2} (N_{11} + \sqrt{N_{11}^2 + 4N_{12}})$$

(здесь ε_0 и m — положительные числа, о величине которых мы скажем ниже).

Теорема 1. Пусть выполняются условия

$$\begin{aligned} f(x, t) \in L_2(Q), \quad f_t(x, t) \in L_2(Q), \quad f(x, 0) \in W_4^1(D), \\ f(x, T) \in W_4^1(D), \quad q(x, t) \in C^1(\bar{Q}), \\ u_0(x) \in C^3(\bar{D}), \quad u_1(x) \in C^3(\bar{D}), \quad h(x) \in C^3(\bar{D}), \quad \psi(x) \in C^2(\bar{D}), \\ \mu_0(t) \in C^2([0, T]), \quad \mu_1(x) \in C^2([0, T]); \end{aligned} \quad (8)$$

$$q_0 > 0, \quad k_0 > 0, \quad 2h_0^2 < 1; \tag{9}$$

$$u'_1(0) \leq 0, \quad u'_1(1) \geq 0; \tag{10}$$

$$\varphi_0 > 0; \tag{11}$$

$$A_0 < 1, \quad B_1 < 1, \quad A_1 B_0 < (1 - A_0)(1 - B_1); \tag{12}$$

$$2N_{13}^{\frac{1}{2}} + N_2^{\frac{1}{2}} < \varphi_0; \tag{13}$$

$$u_0(0) = \mu_0(0), \quad u_0(1) = \mu_1(0), \quad u_1(0) = \mu_0(T), \quad u_1(1) = \mu_1(T), \tag{14}$$

$$h(0) = h(1) = u'_1(0)h'(0) = u'_1(1)h'(1) = 0, \quad \psi_0(0) = \mu'_0(0), \quad \psi(1) = \mu_1(T). \tag{15}$$

Тогда обратная задача (1)–(4) имеет решение $\{u(x, t), p(x)\}$ такое, что $u(x, t) \in V$, $p(x) \in W_2^1(D)$, $p(x) \geq p_0 > 0$, $p(x)u_x(x, t) \in L_2(0, T; W_2^1(D))$, $p(x)u_{xt}(x, t) \in L_2(0, T; W_2^1(D))$.

ДОКАЗАТЕЛЬСТВО. Воспользуемся методами срезов, регуляризации и неподвижной точки.

Пусть m — фиксированное число из интервала $(2N_{13}^{\frac{1}{2}} + N_2^{\frac{1}{2}}, \varphi_0)$ и

$$G(\xi) = \begin{cases} \xi, & \text{если } |\xi| < m, \\ m, & \text{если } \xi > m, \\ -m, & \text{если } \xi < -m. \end{cases}$$

Для заданной функции $v(x, t)$ определим функции $c_v(x)$ и $p_v(x)$ следующим образом: $c_v(x) = G(v_t(x, T)) + \varphi(x)$, $p_v(x)$ — решение обыкновенного дифференциального уравнения

$$u'_1(x)p'_v(x) + u''_1(x)p_v(x) = c_v(x). \tag{16}$$

Рассмотрим краевую задачу: найти функцию $u(x, t)$, являющуюся в прямоугольнике Q решением уравнения

$$u_{tt} - p_u(x)u_{xxt} - p'_u(x)u_{xt} + q(x, t)u_t + q_t(x, t)u = f_t(x, t) \tag{17}$$

и такую, что для нее выполняются условие

$$u_t(x, 0) = h(x)u_t(x, T) + u'_1(x)h'(x)p_u(x) + \psi(x), \quad x \in D, \tag{18}$$

и условия (3) и (4). Докажем, пользуясь методами неподвижной точки и регуляризации, что данная краевая задача разрешима в пространстве V .

Пусть ε_0 — фиксированное положительное число, ε — число из интервала $(0, \varepsilon_0)$, $v(x, t)$ — произвольная функция из пространства V_1 , $F_v(x, t)$ и $\psi_v(x)$ — функции

$$F_v(x, t) = f_t(x, t) - q_t(x, t)v(x, t), \quad \psi_v(x) = u'_1(x)h'(x)p_v(x) + \psi(x).$$

Рассмотрим краевую задачу: найти функцию $u(x, t)$, являющуюся в прямоугольнике Q решением уравнения

$$u_{tt} - \varepsilon u_{xxtt} - p_v u_{xxt} - p'_v(x)u_{xt} + q(x, t)u_t = F_v(x, t) \tag{17_{v,\varepsilon}}$$

и такую, что для нее выполняются условие

$$u_t(x, 0) = h(x)u_t(x, T) + \psi_v(x), \tag{18_v}$$

а также условия (3) и (4). Покажем, что эта задача разрешима в пространстве V_1 .

Заметим прежде всего, что $c_v(x) \in W_2^1(D)$ и имеют место неравенства

$$0 < \varphi_0 - m \leq c_v(x) \leq \varphi_1 + m,$$

$$\int_0^1 c_v^2(x) dx \leq 2 \left[\int_0^1 v_t^2(x, T) dx + \int_0^1 \varphi^2(x) dx \right],$$

$$\int_0^1 c_v'^2(x) dx \leq 2 \left[\int_0^1 v_{xt}^2(x, T) dx + \int_0^1 \varphi'^2(x) dx \right]. \quad (19)$$

Первое следует из принадлежности функций $v_t(x, T)$ и $f(x, T)$ пространству $W_2^1(D)$, гладкости функций $q(x, T)$ и $u_1(x)$ (см. условие (8)), а также из свойства сохранения срезающей функцией $G(\xi)$ принадлежности пространству $W_2^1(D)$ [19, гл. II, § 3], второе — из условия (11), вновь из условия (8) и из способа построения функции $G(\xi)$. Указанное свойство функции $c_v(x)$, условия (8) и (10) на функцию $u_1(x)$ и приведенное выше утверждение означают, что функция $p_v(x)$ определяется уравнением (16) единственным образом: она будет принадлежать пространству $W_2^1(D)$ и для нее вследствие условий (11) и (8) будут выполняться неравенства

$$0 < \frac{\varphi_0 - m}{k_1} \leq p_v(x) \leq \frac{\varphi_1 + m}{k_0},$$

$$\int_0^1 p_v^2(x) dx \leq \frac{4}{k_0^2} \int_0^1 c_v^2(x) dx, \quad \int_0^1 p_v'^2(x) dx \leq \frac{8}{9k_0^2} \int_0^1 c_v'^2(x) dx + \frac{32k_2^2}{9k_0^4} \int_0^1 c_v^2(x) dx. \quad (20)$$

Из первых двух неравенств (20) следует, что уравнение $(17_{v,\varepsilon})$ псевдопараболическое относительно функции $u_t(x, t)$, краевая же задача $(17_{v,\varepsilon})$, (18_v) , (3) является нелокальной краевой задачей для псевдопараболического уравнения. В рассматриваемой задаче правая часть $F_v(x, t)$ принадлежит пространству $L_2(Q)$, функция $h(x)$ — пространству $C^2(\bar{D})$ и функция $\psi_v(x)$ — пространству $W_2^2(D)$ (последнее вытекает из того, что имеет место равенство $\psi_v'(x) = h'(x)c_v(x) + u_1'(x)h''(x)p_v(x) + \psi'(x)$). Вместе с условиями (14) (условиями согласования) все это означает, что краевая задача $(17_{v,\varepsilon})$, (18_v) , (3) будет иметь решение $w(x, t) = u_t(x, t)$, принадлежащее H_1 , см. [20]. Используя условие (4), нетрудно найти собственно функцию $u(x, t)$; очевидно, что эта функция также будет принадлежать пространству H .

Проведенные рассуждения означают, что краевая задача $(17_{v,\varepsilon})$, (18_v) , (3), (4) при фиксированном ε порождает оператор A , переводящий пространство V_1 в себя. Докажем, что этот оператор имеет в V_1 неподвижные точки. Сделаем это с помощью теоремы Шаудера.

Доказательство возможности использования теоремы Шаудера (а также возможности предельного перехода при $\varepsilon \rightarrow 0$) будет основано на априорных оценках. В процессе получения необходимых оценок у нас будут возникать постоянные; уточним сразу, что они всюду определяются входными данными задачи — функциями $f(x, t)$, $q(x, t)$, $u_0(x)$, $u_1(x)$, $\mu_0(t)$, $\mu_1(t)$, а также числом T — и не всегда их точное значение существенно.

Определим множество

$$\mathcal{B} = \left\{ v(x, t) : v(x, t) \in V, \int_Q v^2 dxdt \leq R_1, \int_0^1 v_t^2(x, T) dx \leq R_2, \right. \\ \left. \int_0^1 v_{xt}^2(x, T) dx \leq R_3, \int_Q (v_{tt}^2 + v_{xxt}^2 + \varepsilon v_{xtt}^2 + \varepsilon^2 v_{xxtt}^2) dxdt \right. \\ \left. + \operatorname{vrai\,max}_{[0, T]} \left[\int_0^1 v^2(x, t) dx + \int_0^1 v_x^2(x, t) dx + \int_0^1 v_t^2(x, t) dx \right. \right. \\ \left. \left. + \int_0^1 v_{xt}^2(x, t) dx + \int_0^1 v_{xx}^2(x, t) dx + \varepsilon \int_0^1 v_{xxt}^2(x, t) dx \right] \leq R_4 \right\}.$$

Покажем, что можно подобрать числа R_1 – R_4 так, чтобы оператор A переводил множество \mathcal{B} в себя.

Рассмотрим равенство

$$\int_0^t \int_0^1 \left[u_{\tau\tau} - \frac{\partial}{\partial x} (p_v u_{x\tau}) + q u_\tau - \varepsilon u_{xx\tau\tau} \right] (u_\tau - U_\tau) dx d\tau = \int_0^t \int_0^1 F_v (u_\tau - U_\tau) dx d\tau,$$

являющееся следствием уравнения (17_{v,ε}). Интегрируя по частям, используя условия (3) и выполняя простейшие арифметические действия, перейдем от данного равенства к новому:

$$\int_0^t \int_0^1 p_v u_{x\tau}^2 dx d\tau + \int_0^t \int_0^1 q u_\tau^2 dx d\tau + \frac{1}{2} \int_0^1 u_t^2(x, t) dx + \frac{\varepsilon}{2} \int_0^1 u_{xt}^2(x, t) dx \\ = \frac{1}{2} \int_0^1 u_t^2(x, 0) dx + \frac{\varepsilon}{2} \int_0^1 u_{xt}^2(x, 0) dx + \int_0^1 u_t(x, t) U_t(x, t) dx \\ - \int_0^1 u_t(x, 0) U_t(x, 0) dx + \int_0^t \int_0^1 p_v u_{x\tau} U_{x\tau} dx d\tau - \int_0^t \int_0^1 u_\tau U_{\tau\tau} dx d\tau \\ + \varepsilon \int_0^1 u_{xt}(x, t) U_{xt}(x, t) dx - \varepsilon \int_0^1 u_{xt}(x, 0) U_{xt}(x, 0) dx - \varepsilon \int_0^t \int_0^1 u_{x\tau} U_{x\tau\tau} dx d\tau \\ + \int_0^t \int_0^1 F_v u_\tau dx d\tau - \int_0^t \int_0^1 F_v U_\tau dx d\tau. \quad (21)$$

Условие (18_v), вытекающее из этого условия и уравнения (16) равно

$$u_{xt}(x, 0) = h(x) u_{xt}(x, T) + h'(x) u_t(x, T) + h'(x) c_v(x) + u_1'(x) h''(x) p_v(x) + \psi'(x), \quad (22)$$

неравенство Юнга и неравенства (19) и (20) дают следующие неравенства:

$$\frac{1}{2} \int_0^1 u_t^2(x, 0) dx \leq h_0^2 \int_0^1 u_t^2(x, T) dx + K_1 \int_0^1 v_t^2(x, T) dx + K_2, \quad (23)$$

$$\begin{aligned} \frac{1}{2} \int_0^1 u_{xt}^2(x, 0) dx \leq h_0^2 \int_0^1 u_{xt}^2(x, T) dx + 8h_1^2 \int_0^1 u_t^2(x, T) dx \\ + K_3 \int_0^1 v_t^2(x, T) dx + K_4. \end{aligned} \quad (24)$$

Положим в равенстве (21) $t = T$. Используя (20), условие (9), неравенство Юнга, неравенства (23), (24), а также известное неравенство

$$\frac{1}{2T^2} \int_0^T \int_0^1 u^2 dx dt \leq \int_0^T \int_0^1 u_t^2 dx dt + \frac{1}{T} \int_0^1 u_1^2(x) dx,$$

мы можем перейти от равенства (21) к неравенству

$$\begin{aligned} \frac{1}{2} \int_0^T \int_0^1 (p_v - \varepsilon_0) u_{xt}^2 dx dt + \frac{q_0}{8T^2} \int_0^T \int_0^1 u^2 dx dt \\ + \left(\frac{1 - 4h_0^2}{4} - 16\varepsilon_0 h_2^2 \right) \int_0^1 u_t^2(x, T) dx + \frac{\varepsilon(1 - 4h_0^2)}{4} \int_0^1 u_{xt}^2(x, T) dx \\ \leq K_5 + K_6 \int_0^1 v_t^2(x, T) dx + \left(\frac{q_1^2}{q_0} + \frac{q_1}{2} \right) \int_0^T \int_0^1 v^2 dx dt. \end{aligned} \quad (25)$$

Вследствие строгой положительности чисел $\varphi_0 - m$, k_1 и $1 - 4h_0^2$ (см. условия (9)) мы можем зафиксировать число ε_0 настолько малым, что

$$\frac{\varphi_0 - m}{k_1} - \varepsilon_0 > 0, \quad \frac{1 - 4h_0^2}{4} - 16\varepsilon_0 h_1^2 > 0. \quad (26)$$

Учитывая эти неравенства и принадлежность функции $v(x, t)$ множеству \mathcal{B} , получаем, что

$$\int_0^T \int_0^1 u^2 dx dt \leq A_0 R_1 + B_0 R_2 + C_0, \quad (27)$$

$$\int_0^1 u_t^2(x, T) dx \leq A_1 R_1 + B_1 R_2 + C_1. \quad (28)$$

Зафиксируем числа R_1 и R_2 : $R_1 = N_1$, $R_2 = N_2$. Заметим, что из условия (12) следует, что они положительны. Поскольку

$$A_0 R_1 + B_0 R_2 + C_0 \leq R_1, \quad A_1 R_1 + B_1 R_2 + C_1 \leq R_2,$$

из (27) и (28) получаем, что для решений краевой задачи $(17_{v,\varepsilon})$, (18_v) , (3), (4) выполняются первые два неравенства, определяющие множество \mathcal{B} .

Вернемся к равенству (21). Применяя к его правой части неравенство Юнга, учитывая положительность функций $p_v(x)$ и $q(x, t)$, а также используя (25), нетрудно получить априорные оценки

$$\int_0^T \int_0^1 u_t^2 dx dt \leq K_7,$$

$$\operatorname{vrai\,max}_{[0,T]} \left[\int_0^1 u^2(x,t) dx + \int_0^1 u_t^2(x,t) dx + \varepsilon \int_0^1 u_{xt}^2(x,t) dx \right] \leq K_8 \quad (29)$$

с постоянной K_8 , определяемой лишь входными данными задачи.

На следующем шаге рассмотрим равенство

$$\begin{aligned} \int_0^t \int_0^1 \left[u_{\tau\tau} - \frac{\partial}{\partial x} (p_v u_{x\tau}) - \varepsilon u_{xx\tau\tau} + qu_\tau \right] (u_{\tau\tau} - U_{\tau\tau}) dx d\tau \\ = \int_0^t \int_0^1 F_v(u_{\tau\tau} - U_{\tau\tau}) dx d\tau. \end{aligned}$$

Его нетрудно преобразовать к виду

$$\begin{aligned} \int_0^t \int_0^1 u_{\tau\tau}^2 dx d\tau + \varepsilon \int_0^t \int_0^1 u_{x\tau\tau}^2 dx d\tau + \frac{1}{2} \int_0^1 p_v(x) u_{xt}^2(x,t) dx \\ = \frac{1}{2} \int_0^1 p_v(x) u_{xt}^2(x,0) dx + \int_0^t \int_0^1 u_{\tau\tau} U_{\tau\tau} dx d\tau - \varepsilon \int_0^t \int_0^1 u_{x\tau\tau} U_{x\tau\tau} dx d\tau \\ - \int_0^t \int_0^1 qu_\tau (u_{\tau\tau} - U_{\tau\tau}) dx d\tau + \int_0^t \int_0^1 F_v(u_{\tau\tau} - U_{\tau\tau}) dx d\tau. \quad (30) \end{aligned}$$

Имеет место следующее очевидное неравенство:

$$\begin{aligned} \frac{1}{2} \int_0^1 p_v(x) u_{xt}^2(x,0) dx \leq h_0^2 \int_0^1 p_v(x) u_{xt}^2(x,T) dx + 8h_1^2 \int_0^1 p_v(x) u_t^2(x,T) dx \\ + 8h_1^2 \int_0^1 p_v(x) c_v^2(x) dx + 8h_2^2 \int_0^1 p_v^3(x) dx + 8 \int_0^1 p_v(x) \psi'^2(x) dx \quad (31) \end{aligned}$$

(справедливость его нетрудно установить с помощью равенства (22)). Положив в (30) $t = T$, оценивая далее правую часть равенства (30) с помощью неравенств (31) и Юнга, получаем неравенство

$$\begin{aligned} \int_0^T \int_0^1 u_{tt}^2 dx dt + \varepsilon \int_0^T \int_0^1 u_{xtt}^2 dx dt + (1 - 2h_0^2) \int_0^1 p_v(x) u_{xt}^2(x,T) dx \\ \leq 16h_1^2 \int_0^1 p_v(x) u_t^2(x,T) dx + 16h_1^2 \int_0^1 p_v(x) c_v^2(x) dx \\ + 16h_2^2 \int_0^1 p_v^3(x) dx + 16 \int_0^1 p_v(x) \psi'^2(x) dx \\ + \left| 4 \int_0^T \int_0^1 U_{tt}^2 dx dt + \varepsilon_0 \int_0^T \int_0^1 U_{xtt}^2 dx dt + \int_0^T \int_0^1 q^2 U_{tt}^2 dx dt + 4 \int_0^T \int_0^1 f_t^2 dx dt \right. \end{aligned}$$

$$- 2 \int_0^T \int_0^1 f_t U_{tt} dx dt + q_1 \int_0^T \int_0^1 U_{tt}^2 dx dt + (4q_1^2 + q_1)N_1 + (4\bar{q}_0^2 + 1)K_7 \Big| . \quad (32)$$

Имеем

$$\begin{aligned} \operatorname{vrai} \max_{\bar{D}} |p_v(x)| &\leq 2 \left(\int_0^1 p_v'^2(x) dx \right)^{\frac{1}{2}} + \left(\int_0^1 p_v^2(x) dx \right)^{\frac{1}{2}} \\ &\leq \frac{8}{3k_0} \left(\int_0^1 v_{xt}^2(x, T) dx \right)^{\frac{1}{2}} + \frac{2}{k_0} \left(\frac{16k_2}{3k_0} + \sqrt{2} \right) \left(\int_0^1 v_t^2(x, T) dx \right)^{\frac{1}{2}} \\ &\quad + \frac{8}{3k_0} \left(\int_0^1 \varphi'^2(x) dx \right)^{\frac{1}{2}} + \frac{2}{k_0} \left(\frac{16k_2}{3k_0} + \sqrt{2} \right) \left(\int_0^1 \varphi^2(x) dx \right)^{\frac{1}{2}} , \end{aligned}$$

$$\int_0^1 p_v u_t^2(x, T) dx \leq N_2 \operatorname{vrai} \max_{\bar{D}} |p_v(x)| \leq N_3 R_3^{\frac{1}{2}} + N_4,$$

$$\int_0^1 p_v(x) c_v^2 dx \leq \operatorname{vrai} \max_{\bar{D}} |p_v(x)| \int_0^1 c_v^2(x) dx \leq N_5 R_3^{\frac{1}{2}} + N_6,$$

$$\int_0^1 p_v^3(x) dx \leq \operatorname{vrai} \max_{\bar{D}} |p_v(x)| \int_0^1 p_v^2(x) dx \leq N_7 R_3^{\frac{1}{2}} + N_8.$$

С помощью этих неравенств мы можем перейти от (32) к оценке

$$\int_0^T \int_0^1 u_{tt}^2 dx dt + \varepsilon \int_0^T \int_0^1 u_{xtt}^2 dx dt + (1 - 4h_0^2) \int_0^1 p_v(x) u_{xt}^2(x, T) dx \leq N_9 R_3^{\frac{1}{2}} + N_{10}. \quad (33)$$

Зафиксируем число R_3 : $R_3 = N_{13}$. Оценка (33) с таким числом R_3 дает оценку

$$\int_0^1 u_{xt}^2(x, T) dx \leq R_3,$$

которая означает, что для решения краевой задачи (17_{v,ε}), (18_v), (3), (4) будет выполняться третье неравенство, определяющее множество \mathcal{B} .

Помимо оценки (33) для решений краевой задачи (17_{v,ε}), (18_v), (3), (4) имеет место оценка

$$\int_0^T \int_0^1 (u_{tt}^2 + \varepsilon u_{xtt}^2) dx dt + \operatorname{vrai} \max_{[0, T]} \int_0^1 u_{xt}^2(x, t) dx \leq K_8 \quad (34)$$

с постоянной K_8 , определяемой лишь входными данными. Ее нетрудно доказать, оценивая правую часть равенства (30) с помощью неравенства Юнга неравенств (31), (33).

Проанализируем теперь равенство

$$\int_0^t \int_0^1 \left[u_{\tau\tau} - \frac{\partial}{\partial x} (p_v u_{x\tau}) - \varepsilon u_{xx\tau\tau} + qu_{\tau} \right] u_{xx\tau} dx d\tau = \int_0^t \int_0^1 F_v u_{xx\tau} dx dt.$$

Его нетрудно преобразовать к виду

$$\begin{aligned} \int_0^t \int_0^1 p_v u_{xx\tau}^2 dx d\tau + \frac{\varepsilon}{2} \int_0^1 u_{xx\tau}^2(x, t) dx &= \frac{\varepsilon}{2} \int_0^1 u_{xx\tau}^2(x, 0) dx \\ &- \int_0^t \int_0^1 p'_v u_{x\tau} u_{xx\tau} dx d\tau + \int_0^t \int_0^1 u_{\tau\tau} u_{xx\tau} dx d\tau \\ &+ \int_0^t \int_0^1 qu_{\tau} u_{xx\tau} dx d\tau - \int_0^t \int_0^1 F_v u_{xx\tau} dx d\tau. \end{aligned} \quad (35)$$

Следствием условия (18_v) и уравнения (16) является равенство

$$\begin{aligned} u_{xx\tau}(x, 0) &= h(x)u_{xx\tau}(x, T) + 2h'(x)u_{xt}(x, T) + h''(x)u_t(x, T) \\ &+ u'_1(x)h'''(x)p_v(x) + 2h''(x)c_v(x) + h'(x)c_v(x) + \psi''(x). \end{aligned}$$

Используя неравенство Юнга, интегральные оценки (19) и (20), а также оценки (29) и (34), нетрудно от этого равенства перейти к оценке

$$\int_0^1 u_{xx\tau}^2(x, 0) dx \leq 2h_0^2 \int_0^1 u_{xx\tau}^2(x, T) dx + K_9 \quad (36)$$

с постоянной K_9 , определяемой лишь входными данными задачи. Далее, полагая в равенстве (35) $t = T$, используя неравенство Юнга, оценки (29) и (34), а также учитывая строгую положительность функции $p_v(x)$, получаем, что

$$\int_0^T \int_0^1 u_{xx\tau}^2 dx dt + \varepsilon \int_0^1 u_{xx\tau}^2(x, T) dx \leq K_{10} \left[\int_0^T \int_0^1 p_v'^2(x) dx dt + 1 \right].$$

Справедливы следующие неравенства:

$$\begin{aligned} \int_0^T \int_0^1 p_v'^2(x) u_{xt}^2 dx dt &\leq \int_0^T \operatorname{vrai\,max}_D |u_{xt}(x, t)|^2 \left(\int_0^1 p_v'^2(x) dx \right) dt \\ &\leq K_{11} \int_0^T \left[\left(\int_0^1 u_{xx\tau}^2(x, t) dx \right)^{\frac{1}{2}} + 1 \right] \left[\int_0^1 c_v^2(x) dx + \int_0^1 c_v'^2(x) dx \right] dt \\ &\leq \delta \int_0^T \int_0^1 u_{xx\tau}^2 dx dt + K_{12}; \end{aligned}$$

число δ в правой части последнего из них — произвольное положительное число, число K_{12} определяется входными данными задачи и числом δ . Выбирая δ

малым и фиксируя, получаем, что для решений краевой задачи (17_{v,ε}), (18_v), (3), (4) будет выполняться априорная оценка

$$\int_0^T \int_0^1 u_{xxt}^2 dxdt + \varepsilon \int_0^1 u_{xxt}^2(x, T) dx \leq K_{13} \quad (37)$$

с постоянной K_{13} , определяемой лишь входными данными задачи.

Очевидным следствием оценки (37) является оценка

$$\varepsilon \operatorname{vrai} \max_{[0, T]} \int_0^1 u_{xxt}^2(x, t) dx \leq K_{14}, \quad (38)$$

в свою очередь, следствием всех полученных оценок будет оценка

$$\varepsilon^2 \operatorname{vrai} \max_{[0, T]} \int_0^1 u_{xxtt}^2 dxdt \leq K_{15}. \quad (39)$$

Вернемся к построению множества \mathcal{B} . Выше мы зафиксировали точное значение чисел R_1 , R_2 и R_3 . Из оценок (29), (34), (37)–(39) следует, что при фиксированных числах R_1 – R_3 мы можем зафиксировать число R_4 так, чтобы выполнялось четвертое неравенство, определяющее множество \mathcal{B} . Следовательно, при указанном выборе чисел R_1 – R_4 оператор A , построенный по краевой задаче (17_{v,ε}), (18_v), (3), (4), будет переводить множество \mathcal{B} в себя.

Докажем теперь, что оператор A непрерывен в пространстве V_1 на множестве \mathcal{B} .

Пусть последовательность функций $\{v_k(x, t)\}$ лежит в множестве \mathcal{B} и сходится в пространстве V_1 к функции $v(x, t)$, $u_k(x, t)$ и $u(x, t)$ — образы функций $v_k(x, t)$ и $v(x, t)$ при действии оператора A ; $w_k(x, t) = u_k(x, t) - u(x, t)$, $c_k(x) = G(v_k(x, T)) - f(x, T) + q(x, T)u_1(x)$, $c(x) = G(v(x, T)) - f(x, T) + q(x, T)u_1(x)$; $p_k(x)$ и $p(x)$ — решения уравнения (16) с правыми частями $c_k(x)$ и $c(x)$; $\hat{p}_k(x) = p_k(x) - p(x)$.

Функции $w_k(x, t)$ представляют собой решения краевой задачи

$$\begin{aligned} w_{ktt} - \varepsilon w_{kxxtt} - \frac{\partial}{\partial x}(p w_{kxt}) + q w_{kt} &= q_t(v - v_k) + \hat{p}_k u_{kxxt} + \hat{p}'_k u_{xt}, \\ w_{kt}(x, 0) &= h(x) w_{kt}(x, T) + u'_1(x) h'(x) \hat{p}_k(x), \\ w_k(0, t) = w_k(1, t) &= 0, \quad w_k(x, T) = 0. \end{aligned}$$

Введем обозначения

$$\begin{aligned} \Phi_k(x, t) &= q_t(x, t)[v(x, t) - v_k(x, t)] + \hat{p}_k(x) u_{kxxt} + \hat{p}'_k(x) u_{kxt}(x, t), \\ \psi_k(x) &= u'_1(x) h'(x) \hat{p}_k(x). \end{aligned}$$

Для функций $\Phi_k(x, t)$ имеет место неравенство

$$\begin{aligned} \int_0^T \int_0^1 \Phi_k^2 dxdt &\leq K_{16} \left\{ \int_0^T \int_0^1 (v - v_k)^2 dxdt + \operatorname{vrai} \max_D |\hat{p}_k(x)|^2 \int_0^T \int_0^1 u_{kxxt}^2 dxdt \right. \\ &\quad \left. + \int_0^T \operatorname{vrai} \max_D |u_{kxt}(x, t)|^2 \left(\int_0^1 \hat{p}'_k{}^2(x) dx \right) dt \right\}. \end{aligned}$$

Вследствие принадлежности функций $u_k(x, t)$ множеству \mathcal{B} от этого неравенства мы можем перейти к такому:

$$\int_0^T \int_0^1 \Phi_k^2 dx dt \leq K_{17} \left\{ \int_0^T \int_0^1 (v - v_k)^2 dx dt + \operatorname{vrai} \max_{\overline{D}} |\hat{p}_k(x)|^2 + \int_0^1 \hat{p}'^2(x) dx \right\}. \quad (40)$$

Заметим, что, поскольку $v_k(x, t), v(x, t) \in \mathcal{B}$, ввиду условия (13) функции $\hat{p}_k(x)$ являются решениями дифференциального уравнения

$$u_1' \hat{p}_k' + u_1'' \hat{p}_k = v_{kt}(x, T) - v_t(x, T). \quad (41)$$

Утверждение, приведенное в начале работы, а также неравенство вложения $W_2^1(D) \subset C(\overline{D})$ означают, что имеет место оценка

$$\operatorname{vrai} \max_{\overline{D}} |\hat{p}_k(x)|^2 + \int_0^1 \hat{p}_k'^2(x) dx \leq K_{18} \int_0^1 [|v_{kt}(x, T) - v_t(x, T)|^2 + |v_{kxt}(x, T) - v_{xt}(x, T)|^2] dx. \quad (42)$$

Из неравенств (40) и (42) и сходимости $v_k(x, t) \rightarrow v(x, t)$ в V_1 следует, что имеет место сильная в $L_2(Q)$ сходимость $\Phi_k(x, t) \rightarrow 0$ при $k \rightarrow \infty$.

Используя уравнения (41), нетрудно показать, что имеют место равенства

$$\psi_k' = u_1'(x)h''(x)\hat{p}_k(x) + h'(x)[v_{kt}(x, T) - v_t(x, T)],$$

$$\psi_k'' = [u_1'(x)h'''(x) - u_1''(x)h''(x)]\hat{p}_k(x) + h'(x)[v_{kxt}(x, T) - v_{xt}(x, T)] + h''(x)[v_{kt}(x, T) - v_t(x, T)].$$

Из них и неравенства (42) вытекает, что сходимость $v_k(x, t) \rightarrow v(x, t)$ в V_1 влечет сильную в $L_2(D)$ сходимость $\psi_k(x) \rightarrow 0$ при $k \rightarrow \infty$.

Повторяя доказательство оценок (29), (34), (37)–(39), нетрудно получить суммарную оценку

$$\|w_k\|_{V_1}^2 \leq K_0 (\|\Phi_k\|_{L_2(Q)}^2 + \|\psi_k\|_{L_2(Q)}^2).$$

Доказанная выше сходимость семейств функций $\{\Phi_k(x, t)\}$ и $\{\psi_k(x)\}$ к тождественно нулевым функциям даст сходимость также к нулевой функции семейства $\{w_k(x, t)\}$. Это и означает непрерывность оператора A в пространстве V_1 на множестве \mathcal{B} .

Докажем теперь, что оператор A компактен на множестве \mathcal{B} .

Пусть $\{v_k(x, t)\}$ — произвольная последовательность функций из множества \mathcal{B} , $\{u_k(x, t)\}$ — последовательность образов функций $v_k(x, t)$ при действии оператора A . Ограниченность семейства функций $\{v_k(x, t)\}$ в пространстве V_1 , принадлежность их множеству \mathcal{B} и вполне непрерывность вложений $W_2^1(Q) \rightarrow L_2(Q)$, $W_2^1(Q) \rightarrow L_2(D)$ означают, что существуют подпоследовательность $\{v_{k_l}(x, t)\}$ исходной последовательности и функция $v(x, t)$ такие, что при $l \rightarrow \infty$ имеют место сходимости $v_{k_l}(x, t) \rightarrow v(x, t)$ сильно в пространстве $L_2(Q)$, $v_{k_l t}(x, T) \rightarrow v_t(x, T)$ сильно в пространстве $W_2^1(D)$, причем для функции $v(x, t)$ выполняются первые три неравенства, определяющие множество \mathcal{B} . Пусть $u(x, t)$ есть образ функции $v(x, t)$ при действии оператора A . Очевидно,

что эта функция принадлежит множеству \mathcal{B} (это следует из того, что множество \mathcal{B} вполне определяется числами R_1-R_3). Повторяя на подпоследовательности $\{u_{k_l}(x, t)\}$ доказательство непрерывности оператора A , получаем, что при $l \rightarrow \infty$ имеет место сходимость $Au_{k_l} \rightarrow Av$ в пространстве V_1 . Это означает, что оператор A компактен в пространстве V_1 на множестве \mathcal{B} .

Установленные свойства оператора A показывают, что для него на множестве \mathcal{B} выполнены все условия теоремы Шаудера (см. [19, гл. IV, § 10]). Согласно этой теореме оператор A имеет в множестве \mathcal{B} неподвижные точки; существование же неподвижной точки означает, что краевая задача (17 _{u, ε}), (18 _{u}), (3), (4) имеет решение, принадлежащее пространству V_1 и множеству \mathcal{B} .

Покажем, что с помощью предельного перехода по параметру ε мы можем доказать разрешимость в пространстве V_1 краевой задачи (17), (18), (3), (4).

Априорные оценки (29), (34), (37)–(39) означают, что существуют числовая последовательность $\{\varepsilon_k\}$, последовательность функций $\{u_k(x, t)\}$ и функция $u(x, t)$ такие, что при $k \rightarrow \infty$ имеют место сходимости

$$\begin{aligned} \varepsilon_k &\rightarrow 0, \\ u_k(x, t) &\rightarrow u(x, t) \text{ слабо в } W_2^2(Q), \\ u_{kxxt}(x, t) &\rightarrow u_{xxt}(x, t) \text{ слабо в } L_2(Q), \\ u_{kt}(x, T) &\rightarrow u_t(x, T) \text{ слабо в } W_2^1(D) \text{ и сильно в } L_2(D), \\ \varepsilon_k u_{kxxtt}(x, t) &\rightarrow 0 \text{ слабо в } L_2(Q). \end{aligned} \quad (43)$$

Обозначим через $c_k(x)$ и $c(x)$ функции $c_{u_k}(x)$ и $c_u(x)$ соответственно, через $p_k(x)$ и $p(x)$ — решения уравнения (16) с правыми частями $c_k(x)$ и $c(x)$, через $w_k(x, t)$ и $w(x, t)$ — функции $p_k(x)u_{kxt}(x, t)$ и $p(x)u_{xt}(x, t)$. Заметим, что из сходимостей, указанных выше, следуют сходимости

$$\begin{aligned} p_k(x) &\rightarrow p(x) \text{ сильно в } L_2(D), \\ w_k(x, t) &\rightarrow w(x, t) \text{ слабо в } L_2(Q). \end{aligned}$$

В свою очередь, из последней сходимости и из ограниченности в пространстве $L_2(Q)$ семейства функций $\{w_{kx}(x, t)\}$ получаем, что функция $w(x, t)$ имеет обобщенную производную $w_x(x, t)$, принадлежащую пространству $L_2(Q)$, см. [21], и имеет место сходимость

$$w_{kx}(x, t) \rightarrow w_x(x, t) \text{ слабо в } L_2(Q).$$

Последний факт вместе со сходимостями (43) означает, что функция $u(x, t)$ будет решением краевой задачи (17), (18), (3), (4). Принадлежность функции $u(x, t)$ пространству V очевидна; ясно также, что будет иметь место включение $p(x) \in W_2^1(D)$. Далее, для функции $u(x, t)$ будет выполняться неравенство

$$\operatorname{vrai} \max_D |u_t(x, T)| \leq 2N_{13}^{\frac{1}{2}} + N_2^{\frac{1}{2}}. \quad (44)$$

Это следует из того, что аналогичное неравенство выполняется для каждой функции $u_k(x, t)$. Согласно условию (13) функция $c(x)$ будет строго положительной. Но тогда и функция $p(x)$ будет строго положительной.

Все изложенное выше относительно функций $u(x, t)$ и $p(x)$ означает, что данные функции обладают всеми свойствами из формулировки теоремы 1. Покажем, что они и дают искомое решение обратной задачи (1)–(4).

Проинтегрируем уравнение (17) по переменной t в пределах от 0 до T . Используя условия (4) и (18), уравнение (16), а также равенство $G(u_t(x, T)) = u_t(x, T)$, вытекающее из неравенства (44) и условия (13), нетрудно получить равенство

$$-\frac{\partial}{\partial x}(p(x)[u_x(x, 0) - u'_0(x)]) + q(x, 0)[u(x, 0) - u_0(x)] = 0.$$

Учитывая строгую положительность функций $p(x)$ и $q(x, 0)$, а также равенства

$$u(0, 0) = u_0(0), \quad u(1, 0) = u_0(1),$$

вытекающие из условий согласования (14), приходим к тождеству

$$u(x, 0) - u_0(x) \equiv 0, \quad x \in D,$$

означающему выполнение для функции $u(x, t)$ условия (2).

Наконец, интегрируя уравнение (17) по переменной t в пределах от 0 до текущей точки, используя условия (2), (18) и равенство $G(u_t(x, T)) = u_t(x, T)$, нетрудно получить, что функции $u(x, t)$ и $p(x)$ будут связаны в прямоугольнике Q уравнением (1). Вместе с доказанными ранее свойствами функций $u(x, t)$ и $p(x)$, а также равенствами (3) и (4) все это и доказывает, что пара функций $\{u(x, t), p(x)\}$ действительно дает требуемое решение обратной задачи (1)–(4).

Теорема полностью доказана.

Условия (12) и (13) теоремы выглядят весьма непростыми для проверки; кроме того, неочевидным представляется тот факт, что множество исходных данных, т. е. функций $f(x, t)$, $u_0(x)$, $u_1(x)$, $\mu_0(t)$, $\mu_1(t)$ и чисел T , для которых выполняются условия (8)–(15), непусто. Приведем пример ситуации, в которой проверка выполнимости всех требуемых условий осуществляется легко и есть возможность убедиться в том, что множество входных данных обратной задачи (1)–(4), для которых выполняются все требуемые условия, непусто.

Определим постоянные:

$$\begin{aligned} K'_1 = \varepsilon_0 & \left| \int_0^1 f(x, 0)U_{xt}(x, 0) dx \right| + \left| \frac{1}{2} \int_0^1 f^2(x, 0) dx - \int_0^1 f(x, 0)U_t(x, 0) dx \right. \\ & - \int_0^T \int_0^1 f_t U_t dx dt + \frac{\varepsilon_0}{2} \int_0^1 f_x^2(x, 0) dx + \max_{[0, T]} \int_0^1 U_t^2(x, t) dx \\ & + \varepsilon_0 \max_{[0, T]} \int_0^1 U_{xt}^2(x, t) dx + \frac{1}{q_0} \int_0^T \int_0^1 U_{tt}^2 dx dt + \frac{\varepsilon_0}{2} \int_0^T \int_0^1 U_{xtt}^2 dx dt \\ & \left. + \frac{4T}{k_0^2} \int_0^T \int_0^1 U_{xt}^2 dx dt + \frac{1}{8} \int_0^1 \varphi^2(x) dx + \frac{1}{q_0} \int_0^T \int_0^1 f_t^2 dx dt \right|, \\ K'_2 & = \frac{3K'_1}{q_0}, \end{aligned}$$

$$K'_3 = \left| \frac{3}{2} \int_0^T \int_0^1 f_t^2 dx dt + \frac{3}{2} \int_0^T \int_0^1 U_{tt}^2 dx dt + \frac{\varepsilon_0}{2} \int_0^T \int_0^1 U_{xtt}^2 dx dt \right|$$

$$\begin{aligned}
& + \bar{q}_0 \sqrt{K'_2} \left(\int_0^T \int_0^1 U_{tt}^2 dx dt \right)^{\frac{1}{2}} - \int_0^T \int_0^1 f_t U_{tt} dx dt \\
& + \frac{1}{4} \int_0^T \int_0^1 f_x^2(x, 0) dx + \frac{2}{k_0^2} \int_0^T \int_0^1 \varphi^2(x) dx + \frac{16K'_1}{k_0^2} \Bigg|, \\
& K'_4 = \frac{2K'_3}{\varphi_0 - m}.
\end{aligned}$$

Теорема 2. Пусть начальная функция $u_0(x)$ тождественно нулевая, функция q зависит только от переменной x и выполняются условия (8)–(11), (14) и (15) теоремы 1, а также условие

$$2(K'_4)^{\frac{1}{2}} + 2\sqrt{2}(K'_1)^{\frac{1}{2}} < \varphi. \quad (45)$$

Тогда обратная задача (1)–(4) имеет решение $\{u(x, t), p(x)\}$ такое, что $u(x, t) \in V$, $p(x) \in W_2^1(D)$, $p(x) \geq p_0 > 0$, $p(x)u_x(x, t) \in L_2(0, T; W_2^1(D))$, $p(x)u_{xt}(x, t) \in L_2(0, T; W_2^1(D))$.

ДОКАЗАТЕЛЬСТВО ТЕОРЕМЫ 2 полностью повторяет доказательство теоремы 1, но при этом все выкладки проводятся существенно более простым образом, поскольку нелокальное краевое условие (18) становится локальным:

$$u_t(x, 0) = f(x, 0). \quad (18')$$

При таком условии из равенства (21) нетрудно вывести неравенство

$$\int_0^1 u_t^2(x, T) dx \leq 4K'_1 + \frac{1}{2} \int_0^1 v_t^2(x, T) dx.$$

Полагая $R_2 = 8K'_1$, получаем априорные оценки

$$\int_0^1 u_t^2(x, T) dx \leq 8K'_1, \quad (46)$$

$$\int_0^t \int_0^1 u_t^2 dx dt \leq K'_2. \quad (47)$$

Анализируя равенство (30) и используя неравенство Юнга и оценку (47), нетрудно получить следующую оценку:

$$\int_0^1 u_{xt}^2(x, T) dx \leq K'_4. \quad (48)$$

Очевидным следствием неравенств (46) и (48) является оценка

$$\operatorname{vrai} \max_D |u_t(x, T)| \leq 2(K'_4)^{\frac{1}{2}} + 2\sqrt{2}(K'_1)^{\frac{1}{2}}. \quad (49)$$

Выбирая в качестве числа R_3 число K'_4 , учитывая неравенство (49) и условие (45), получаем, что для функций $v(x, t)$ из множества \mathcal{B} и решения $u(x, t)$ краевой задачи (17_{v,ε}), (18'), (3), (4) будут выполняться равенства $G(v_t(x, T)) = v_t(x, T)$, $G(u_t(x, T)) = u_t(x, T)$. Доказательство теоремы 2 завершается так же, как и доказательство теоремы 1.

Нетрудно убедиться, что множество исходных данных, для которых выполняются условия теоремы 2, непусто. Положим $q(x) \equiv q_0 > 0$, $f(x, t) = \alpha t$, $\alpha < 0$, в качестве функции $u_1(x)$ возьмем неотрицательную выпуклую функцию и зафиксируем число $m = \frac{\varphi_0}{2}$. Выполнение условия (45) для таких данных обеспечивается собственно числом T .

ЗАМЕЧАНИЕ. Численные значения постоянных, возникающих по ходу доказательства теорем 1 и 2, определяются, помимо исходных данных, еще и авторским выбором параметров в неравенстве Юнга.

ЛИТЕРАТУРА

1. Владимиров В. С. Уравнения математической физики. М.: Наука, 1976.
2. Исаков В. М. Об одном классе обратных задач для параболических уравнений // Докл. АН СССР. 1982. Т. 263, № 4. С. 1296–1299.
3. Прилепко А. И., Орловский Д. Г. О полугрупповом подходе к задаче определения неоднородного члена в эволюционных уравнениях // Докл. АН СССР. 1989. Т. 305, № 5. С. 1045–1049.
4. Соловьев В. В. О разрешимости обратной задачи определения источника с переопределением на верхней крышке для параболического уравнения // Дифференц. уравнения. 1989. Т. 25, № 9. С. 1577–1583.
5. Прилепко А. И., Тихонов И. В. Восстановление неоднородного слагаемого в абстрактном эволюционном уравнении // Изв. РАН. Сер. математика. 1994. Т. 58, № 2. С. 167–188.
6. Камынин В. Л. Об однозначной разрешимости обратной задачи для параболического уравнения с условием финального переопределения // Мат. заметки. 2003. Т. 73, № 2. С. 217–227.
7. Prilepko A. I., Tkachenko D. S. An inverse problem for a parabolic equation with final overdetermination // Ill Posed and Inverse Problems. Utrecht: VSP, 2002. P. 317–353.
8. Chadam J. M., Hong-Ming Yu. Determination of an unknown function in a parabolic equation with the overspecified condition // Math. Methods Appl. Sci. 1990. V. 13. P. 421–430.
9. Isakov V. Inverse parabolic problems with the final overdetermination // Comm. Pure Appl. Math. 1991. V. 44, N 2. P. 185–210.
10. Прилепко А. И., Костин А. Б. Об обратных задачах определения коэффициентов в параболическом уравнении // Сиб. мат. журн. 1992. Т. 33, № 3. С. 146–155.
11. Костин А. Б., Прилепко А. И. О некоторых обратных задачах для параболических уравнений с финальным и интегральным переопределением // Мат. сб. 1992. Т. 183, № 4. С. 49–68.
12. Кожанов А. И. Задача об определении коэффициентов при младших членах в слабо связанной параболической системе // Мат. заметки ЯГУ. 2000. Т. 7, № 2. С. 49–61.
13. Кожанов А. И. Нелинейные нагруженные уравнения и обратные задачи // Журн. вычислит. математики и мат. физики. 2004. Т. 44, № 4. С. 694–716.
14. Kozhanov A. I. An inverse problem with an unknown coefficient and right-hand side for a parabolic equation II // J. Inverse Ill-Posed Probl. 2003. V. 11, N 5. P. 505–522.
15. Kozhanov A. I. On solvability of an inverse problem with an unknown coefficient and right-hand side for a parabolic equation // J. Inverse Ill-Posed Probl. 2002. V. 10, N 6. P. 611–627.
16. Kozhanov A. I. Inverse problems and “loaded” composite type equations // Нелинейные граничные задачи. Сб. научн. тр. Донецк, 2000. Вып. 10. С. 109–116.
17. Данилаев П. Г. Коэффициентные обратные задачи для уравнений параболического типа и их приложения. Казань: Казанское мат. об-во. Изд-во УНИПРЕСС, 1998.
18. Хартман Ф. Обыкновенные дифференциальные уравнения. М.: Мир, 1970.
19. Ладыженская О. А. Линейные и квазилинейные уравнения эллиптического типа. М.: Наука, 1973.
20. Кожанов А. И. Нелокальная по времени краевая задача для линейных параболических уравнений // Сиб. журн. индустр. математики. 2004. Т. 7, № 1. С. 51–60.
21. Соболев С. Л. Некоторые применения функционального анализа в математической физике. М.: Наука, 1988.

Статья поступила 11 апреля 2005 г.

Кожанов Александр Иванович
Институт математики им. С. Л. Соболева СО РАН,
пр. Академика Коптюга, 4, Новосибирск 630090
kozhanov@math.nsc.ru