

А.-В. С. Гупало

ОБ ОДНОЙ ОБРАТНОЙ ЗАДАЧЕ ДЛЯ ПАРАБОЛИЧЕСКОЙ СИСТЕМЫ

Для параболической системы $u_t - Au_{xx} - Cu = f(x, t)$, $(x, t) \in \Omega_T = R^1 \times (0, T)$ с постоянными матрицами размера 2×2 (матрица A диагональная) рассмотрена обратная задача определения правой части системы по дополнительной информации в некоторой точке области Ω_T . Используя явный вид фундаментальной матрицы решений этой системы, решение обратной задачи получено в явной форме, удобной для реализации на ЭВМ.

Рассмотрим параболическую систему

$$\bar{u}_t(x, t) = \bar{A}\bar{u}_{xx}(x, t) + \bar{B}\bar{u}_x(x, t) + \bar{C}\bar{u}(x, t), \quad (1)$$

где $\bar{A}$, $\bar{B}$, $\bar{C}$ — постоянные матрицы размерности 2×2 , $\bar{u}(x, t)$ — вектор-функция размерности 2×1 .

Известно, что линейным преобразованием неизвестных функций

$$\bar{u}_i(x, t) = \sum_{j=1}^2 \lambda_{ij} u_j(x, t)$$

систему (1) можно привести к виду

$$u_t(x, t) = Au_{xx}(x, t) + Bu_x(x, t) + Cu(x, t), \quad (2)$$

где

$$A = \begin{pmatrix} \alpha_1 & 0 \\ 0 & \alpha_2 \end{pmatrix},$$

$$B = \begin{pmatrix} \beta_{11} & \beta_{12} \\ \beta_{21} & \beta_{22} \end{pmatrix}, \quad C = \begin{pmatrix} \gamma_{11} & \gamma_{12} \\ \gamma_{21} & \gamma_{22} \end{pmatrix}, \quad \alpha_i, \beta_{ij}, \gamma_{ij} — \text{const}, \quad i, j = 1, 2.$$

В [2] построена фундаментальная матрица решений системы (2) (см., например, [4, 5])

$$\mathcal{E}(x, t) = \begin{pmatrix} \mathcal{E}_{11}(x, t) & \mathcal{E}_{12}(x, t) \\ \mathcal{E}_{21}(x, t) & \mathcal{E}_{22}(x, t) \end{pmatrix},$$

© А.-В. С. Гупало, 1992

каждый член которой представлен довольно громоздкими рядами. Если рассмотреть частный случай, когда $\alpha_1 = \alpha_2 = \alpha$, $\beta_{ij} = 0$, $i, j = 1, 2$, то фундаментальная матрица решений системы (2) выражается через элементарные функции и имеет следующий вид:

$$\mathcal{Z}(x, t) = \frac{\theta(t)}{2r_0 \sqrt{\pi\alpha t}} \exp \left[-\frac{x^2}{4\alpha t} + \frac{\gamma_{11} + \gamma_{22}}{2} t \right] \times \\ \times \begin{pmatrix} (\gamma_{11} - \gamma_{22}) \operatorname{sh} \frac{r_0 t}{2} + r_0 \operatorname{ch} \frac{r_0 t}{2} & 2\gamma_{12} \operatorname{sh} \frac{r_0 t}{2} \\ 2\gamma_{21} \operatorname{sh} \frac{r_0 t}{2} & (\gamma_{22} - \gamma_{11}) \operatorname{sh} \frac{r_0 t}{2} + r_0 \operatorname{ch} \frac{r_0 t}{2} \end{pmatrix}, \quad (3)$$

где $r_0 = \sqrt{(\gamma_{11} - \gamma_{22})^2 + 4\gamma_{12}\gamma_{21}} = \text{const}$, $\theta(t)$ — функция Хевисайда. Для параболической системы

$$u_t(x, t) = Au_{xx}(x, t) + Cu(x, t) + f(x, t), \quad (x, t) \in \Omega_T = R^1 \times (0, T) \quad (4)$$

рассмотрим обратную задачу, которая состоит в нахождении пары вектор-функций $u(x, t)$ и $f(x, t)$, удовлетворяющих системе (4), начальному

$$u(x, 0) = \varphi(x), \quad x \in R^1 \quad (5)$$

и дополнительному условию

$$u(x_0, t_1) = \psi. \quad (6)$$

Здесь (x_0, t_1) — фиксированная точка из Ω_T ; $\varphi(x)$ — заданная непрерывная и ограниченная на R^1 функция; ψ — заданный постоянный вектор.

Из результатов [1] следует, что решение задачи (4) — (6) существует тогда и только тогда, когда

$$\omega = \psi - \int_{R^1} \mathcal{Z}(x_0, t_1; y, 0) \varphi(y) dy \in R(P), \quad (7)$$

$R(P)$ — образ оператора

$$P = \int_0^{t_1} \int_{R^1} \mathcal{Z}(x_0, t_1; y, \tau) \mathcal{Z}^*(x_0, t_1; y, \tau) \exp[-(t_1 - \tau)^{-2}] dy d\tau \quad (8)$$

($P: R^2 \rightarrow R^2$), $\mathcal{Z}(x, t; y, \tau)$ — фундаментальная матрица решений системы (4). Причем

$$f(x, t) = \mathcal{Z}^*(x_0, t_1, x, t) \exp[-(t_1 - t)^{-2}] P^{-1} \omega, \quad (9)$$

$$u(x, t) = \int_{R^1} \mathcal{Z}(x, t, y, 0) \varphi(y) dy + \int_0^t \int_{R^1} \mathcal{Z}(x, t, y, \tau) \mathcal{Z}^*(x, t, y, \tau) \times \\ \times \exp[-(t_1 - \tau)^{-2}] P^{-1} \omega dy d\tau. \quad (10)$$

Так как для системы (4) в явном виде построена матрица $\mathcal{Z}(x, t, y, \tau)$, то используя формулы (8) — (10), можем в явном виде записать операторы P , P^{-1} и решение обратной задачи (4) — (6).

Действительно, из (8), учитывая (3), получаем

$$P = \int_0^{t_1} \int_{R^1} \frac{1}{4r_0^2 \pi \alpha (t_1 - \tau)} \exp \left[-\frac{(x_0 - y)^2}{2\alpha (t_1 - \tau)} + (\gamma_{11} + \gamma_{22})(t_1 - \tau) \right] \times \\ \times \begin{pmatrix} G_{11}(t_1 - \tau) & G_{12}(t_1 - \tau) \\ G_{21}(t_1 - \tau) & G_{22}(t_1 - \tau) \end{pmatrix} \begin{pmatrix} G_{11}(t_1 - \tau) & G_{21}(t_1 - \tau) \\ G_{12}(t_1 - \tau) & G_{22}(t_1 - \tau) \end{pmatrix} \times \\ \times \exp[-(t_1 - \tau)^{-2}] dy d\tau = \begin{pmatrix} P_{11} & P_{12} \\ P_{21} & P_{22} \end{pmatrix}. \quad (11)$$

Из (11) имеем

$$P_{11} = \int_0^{t_1} \int_{R^1} B(x_0, t_1, y, \tau) (G_{11}^2(t_1 - \tau) + G_{12}^2(t_1 - \tau)) \exp[-(t_1 - \tau)^{-2}] dy d\tau,$$

$$P_{12} = \int_0^{t_1} \int_{R^1} B(x_0, t_1, y, \tau) (G_{11}(t_1 - \tau) G_{21}(t_1 - \tau) + G_{12}(t_1 - \tau) G_{22}(t_1 - \tau)) \exp[-(t_1 - \tau)^{-2}] dy d\tau, \quad (12)$$

$$P_{21} = \int_0^{t_1} \int_{R^1} B(x_0, t_1, y, \tau) (G_{21}(t_1 - \tau) G_{11}(t_1 - \tau) + G_{22}(t_1 - \tau) G_{12}(t_1 - \tau)) \exp[-(t_1 - \tau)^{-2}] dy d\tau,$$

$$P_{22} = \int_0^{t_1} \int_{R^1} B(x_0, t_1, y, \tau) (G_{21}^2(t_1 - \tau) + G_{22}^2(t_1 - \tau)) \exp[-(t_1 - \tau)^{-2}] dy d\tau,$$

где

$$B(x_0, t_1, y, \tau) = \frac{1}{4r_0^2 \pi \alpha (t_1 - \tau)} \exp \left[-\frac{(x_0 - y)^2}{2\alpha (t_1 - \tau)} + (\gamma_{11} + \gamma_{22})(t_1 - \tau) \right],$$

$$G_{11}(t_1 - \tau) = (\gamma_{11} - \gamma_{22}) \operatorname{sh} \frac{r_0(t_1 - \tau)}{2} + r_0 \operatorname{ch} \frac{r_0(t_1 - \tau)}{2},$$

$$G_{12}(t_1 - \tau) = 2\gamma_{12} \operatorname{sh} \frac{r_0(t_1 - \tau)}{2}, \quad (13)$$

$$G_{21}(t_1 - \tau) = 2\gamma_{21} \operatorname{sh} \frac{r_0(t_1 - \tau)}{2},$$

$$G_{22}(t_1 - \tau) = (\gamma_{22} - \gamma_{11}) \operatorname{sh} \frac{r_0(t_1 - \tau)}{2} + r_0 \operatorname{ch} \frac{r_0(t_1 - \tau)}{2}.$$

Далее

$$\det P = P_{11}P_{22} - P_{12}P_{21} = \int_0^t \int_{R^1} B(x_0, t_1, y, \tau) [G_{11}(t_1 - \tau) G_{22}(t_1 - \tau) - G_{12}(t_1 - \tau) G_{21}(t_1 - \tau)]^2 \exp[-(t_1 - \tau)^{-2}] dy d\tau \quad (14)$$

имеем $\det P \neq 0$, так как $B(x_0, t_1, y, \tau) \neq 0$, $G_{11}(t_1 - \tau) G_{22}(t_1 - \tau) - G_{12}(t_1 - \tau) G_{21}(t_1 - \tau) \neq 0$ для $0 < \tau < t_1$, $y \in R^1$.

Следовательно,

$$P^{-1} = \frac{1}{\det P} \begin{pmatrix} P_{22} & -P_{12} \\ -P_{21} & P_{11} \end{pmatrix}. \quad (15)$$

Из (9), учитывая (3), (7), (15), после ряда преобразований получаем

$$\begin{aligned} f(x, t) &= \frac{1}{2r_0 \sqrt{\pi \alpha (t_1 - t)}} \exp \left[-\frac{(x_0 - x)^2}{4\alpha (t_1 - t)} + \frac{\gamma_{11} + \gamma_{22}}{2} (t_1 - t) - (t_1 - t)^{-2} \right] \times \\ &\times \frac{1}{\det P} \left([G_{11}(t_1 - t) P_{22} - G_{21}(t_1 - t) P_{21}] \omega_1 + \right. \\ &\quad \left. + [-G_{11}(t_1 - t) P_{12} + G_{21}(t_1 - t) P_{11}] \omega_2 \right) + \\ &\quad \left. + [-G_{12}(t_1 - t) P_{12} + G_{22}(t_1 - t) P_{11}] \omega_2 \right), \quad (16) \end{aligned}$$

где

$$\begin{aligned} \omega_1 &= \psi_1 - \int_{R^1} \frac{1}{2r_0 \sqrt{\pi \alpha t_1}} \exp \left[-\frac{(x_0 - y)^2}{4\alpha t_1} + \frac{\gamma_{11} + \gamma_{22}}{2} t_1 \right] (G_{11}(t_1) \varphi_1(y) + G_{12}(t_1) \varphi_2(y)) dy, \\ \omega_2 &= \psi_2 - \int_{R^1} \frac{1}{2r_0 \sqrt{\pi \alpha t_1}} \exp \left[-\frac{(x_0 - y)^2}{4\alpha t_1} + \frac{\gamma_{11} + \gamma_{22}}{2} t_1 \right] (G_{21}(t_1) \varphi_1(y) + G_{22}(t_1) \varphi_2(y)) dy. \end{aligned} \quad (17)$$

Из (10) получаем

$$\begin{aligned}
 u(x, t) = & \int_{R_1} \frac{1}{2r_0 \sqrt{\pi \alpha t}} \exp \left[-\frac{(x-y)^2}{4\alpha t} + \frac{\gamma_{11} + \gamma_{22}}{2} t \right] \times \\
 & \times \left(G_{11}(t) \varphi_1(y) + G_{12}(t) \varphi_2(y) \right. \\
 & \left. + G_{21}(t) \varphi_1(y) + G_{22}(t) \varphi_2(y) \right) dy + \\
 & + \int_0^t \int_{R^1} \frac{1}{4r_0^2 \pi \alpha (t-\tau) \det P} \exp \left[-\frac{(x-y)^2}{2\alpha (t-\tau)} + (\gamma_{11} + \gamma_{22})(t-\tau) - (t_1 - \tau)^2 \right] \times \\
 & \times \left([G_{11}(t-\tau) + G_{12}(t-\tau)] [P_{22} \omega_1 - P_{12} \omega_2] + \right. \\
 & + [G_{21}(t-\tau) G_{11}(t-\tau) + G_{22}(t-\tau) G_{12}(t-\tau)] [P_{22} \omega_1 - P_{12} \omega_2] + \\
 & + [G_{11}(t-\tau) G_{21}(t-\tau) + G_{12}(t-\tau) G_{22}(t-\tau)] [-P_{21} \omega_1 + P_{11} \omega_2] \Big) dy d\tau, \\
 & + [G_{21}(t-\tau) + G_{22}(t-\tau)] [-P_{21} \omega_1 + P_{11} \omega_2]
 \end{aligned}$$

где ω_1, ω_2 — определены по формулам (17), $G_{ij}(t-\tau)$, $i, j = 1, 2$ — по (13), P_{ij} , $i, j = 1, 2$ — по (12).

1. Волков Н. П. Существование решений некоторых обратных задач определения правой части параболической системы // Функциональные методы в задачах математической физики. — М.: Энергоатомиздат, 1985. — С. 8—11.
2. Лопушанская Г. П. О решении некоторых классов обратных краевых задач в пространстве распределений. — Львов. Львов. ун-т, 1989. — 12 с. — Деп. в УкрНИИНТИ 17.01.90. № 48. — Ук90.
3. Фридман А. Уравнения с частными производными параболического типа. — М.: Мир, 1968. — 427 с.
4. Эйдельман С. Д. Параболические системы. — М.: Наука, 1964. — 443 с.