

## КВАЗІОПТИМАЛЬНЕ КЕРУВАННЯ В ЗАДАЧАХ ІЗ МІНІМАЛЬНОЮ ЕНЕРГІЄЮ ДЛЯ ПАРАБОЛІЧНИХ РІВНЯНЬ ІЗ НЕЛОКАЛЬНИМИ КРАЙОВИМИ УМОВАМИ

І.С. ЛАЗАРЕНКО

Розглянуто однопараметричне сімейство початково-крайових задач для одновимірного рівняння теплопровідності з нелокальними крайовими умовами, які містять дійсний параметр. Крайові умови цієї задачі не є посилено регулярними за жодного значення параметру. Система власних функцій оператора другої похідної, підпорядкованого крайовим умовам не утворює базис Ріса в  $L_2(0,1)$  і не є повною. Для параболічного рівняння з нелокальними крайовими умовами з дійсним параметром розглядається класична задача теорії оптимального керування системами з розподіленими параметрами — керування з мінімальною енергією в спеціальній нормі. В цій роботі вихідну двовимірну задачу з мінімальною енергією замінено двома одновимірними задачами, тобто дано квазіоптимальне наближення розв'язку в задачах із мінімальною енергією для параболічного рівняння з нелокальними крайовими умовами у випадку розподіленого керування зі спеціальним критерієм якості. Застосовуючи метод відокремлення змінних, отримано розв'язок, який представлено у вигляді рядів по біортогональному базису Рісса, які збігаються до неперервних функцій. Проведено порівняльний аналіз оптимального та квазіоптимального керувань.

### ВСТУП

Для розподіленого керування розглянуто задачу з мінімальною енергією в спеціальній нормі. В роботі [1] використання методу відокремлення змінних до цієї задачі дозволило: редукувати вихідну задачу до однієї одновимірної та послідовності двовимірних задач із мінімальною енергією; отримати аналітичні розв'язки вказаних скінченновимірних задач; знайти умови на вихідні дані, які гарантують гладкість керування і класичну розв'язність керованої задачі. В цій роботі двовимірну задачу з мінімальною енергією замінено двома одновимірними задачами з мінімальною енергією, що дає змогу спростити обчислення і знайти наближений розв'язок вихідної задачі.

Представимо основний результат [1].

### ПОСТАНОВКА ЗАДАЧІ

У роботі [2] розглянуто однопараметричне сімейство початково-крайових задач для одновимірного рівняння теплопровідності.

Нехай керований процес описується функцією  $y(x,t)$ , яка задовольняє крайовій задачі

$$\frac{\partial y}{\partial t} = \frac{\partial^2 y}{\partial x^2} + u(x,t), \quad (x,t) \in Q_{t_0}^T, \quad (1)$$

$$y(x, t_0) = \varphi(x), \quad 0 \leq x \leq 1, \quad (2)$$

$$y(0, t) = 0, \frac{\partial y(0, t)}{\partial x} = \frac{\partial y(1, t)}{\partial x} + \alpha y(1, t), \quad t > 0. \quad (3)$$

При  $\alpha = 0$  задача (1)–(3) відома, як задача Самарського–Іонкіна. Останній у своїх роботах, використовуючи метод відокремлення змінних, довів теорему єдиності розв’язку, представивши його у вигляді функціонального ряду і тим самим отримав достатні умови існування класичного розв’язку. Основна складність застосування методу відокремлення змінних полягала в тому, що система власних функцій оператора другої похідної, підпорядкованого крайовим умовам, не утворює базис Рісса в  $L_2(0, 1)$  й навіть не є повною. Для отримання необхідних результатів система власних функцій поповнювалась приєднаними функціями.

В роботі [2] результати вказані вище розповсюджено на задачі (1)–(3). Для оператора другої похідної ( $Lu = -u''$ ) з крайовими умовами (3) задача на власні числа в роботі [2] має дві серії розв’язків:

$$\begin{aligned} \lambda_k^{(1)} &= (2\pi k)^2, \quad u_k^{(1)}(x) = \sin(2\pi k x), \quad k = 1, 2, \dots, \\ \lambda_k^{(2)} &= (2\gamma_k)^2, \quad u_k^{(2)}(x) = \sin(2\gamma_k x), \quad k = 1, 2, \dots, \end{aligned}$$

де  $\gamma_k$  — розв’язки рівняння

$$\operatorname{tg} \gamma = 0,5 \frac{\alpha}{\gamma}, \quad \gamma = 0,5\sqrt{\lambda}.$$

При  $\alpha > 0$  рівняння додатково має корінь  $\gamma_0$ . Йому відповідають власне значення  $\lambda_0 = (2\gamma_0)^2$  та власна функція  $u_0(x) = \sin(2\gamma_0 x)$ .

При  $\alpha > 0$  від’ємних власних чисел не існує, а при  $\alpha < 0$  існує єдине власне число  $\lambda_0 = -(2\gamma_0)^2 < 0$ , де  $\gamma_0$  — корінь рівняння  $\operatorname{th}(\gamma) = -0,5 \frac{\alpha}{\gamma}$ .

Цьому власному значенню відповідає єдина з точністю до ненульового множника власна функція  $u_0(x) = \operatorname{sh}(2\gamma_0 x)$ .

Елементи допоміжної системи функцій  $W_\alpha = \{w_j(x), j = 0, 1, \dots\}$  мають вигляд:

$$\begin{aligned} w_{2k-1}(x) &= (u_k^{(2)}(x) - u_k^{(1)}(x))(2\delta_k)^{-1} = (\sin c \delta_k x) \cos(2\pi k x + \delta_k x), \\ w_{2k}(x) &= u_k^{(1)}(x) = \sin(2\pi k x), \quad k = 1, 2, \dots, \quad w_0(x) = \frac{u_0(x)}{2\gamma_0}, \\ \delta_k &= \gamma_k - \pi k, \quad \sin c \gamma = \frac{\sin \gamma}{\gamma}. \end{aligned}$$

Таким чином, під час виконання умов (1)–(3) необхідно знайти керування  $u^*(x, t) \in C(Q)$ , яке переводить вихідну систему в стан

$$y(x, T) = \psi(x) \quad (4)$$

і мінімізує функціонал

$$I(u) = \int_{t_0}^T \|u\|_D^2 dt. \tag{5}$$

Відмітимо, що в задачах з мінімальною енергією у випадку локальних крайових умов у якості критерію вибирається функціонал

$$I_1(u) = \int_Q u^2(x,t) dx dt,$$

який асоціюється з повною енергією системи. Ці критерії еквівалентні у розумінні

$$\|\phi\|_D^2 = (D\phi, \phi) = \sum_{k=0}^{\infty} \phi_k^2.$$

Надалі будемо розглядати задачу з критерієм (5).

Справедлива наступна теорема.

**Теорема.** Нехай у задачі з мінімальною енергією (1)–(5) функції  $\varphi(x)$ ,  $\psi(x)$  належать області визначення оператора  $L$  та  $\alpha \neq 0$ .

Крім того, припустимо, що  $\psi(x) \in C^4(0,1)$  та  $\varphi(x) \in C^3(0,1)$ , тоді

$$\frac{d^2\psi(1)}{dx^2} = \frac{d^2\psi(0)}{dx^2} = 0, \quad \frac{d^3\psi(1)}{dx^3} = \frac{d^3\psi(0)}{dx^3} = 0, \tag{6}$$

$$\frac{d^2\varphi(1)}{dx^2} + \frac{d^2\varphi(0)}{dx^2} = 0, \tag{7}$$

а числа  $t_0$  та  $T$  обираються з умови

$$(1 - \exp(-2 \min\{\lambda_1^{(1)}, \lambda_1^{(2)}\}(T - t_0)))^2 - \frac{4}{\min\{\lambda_1^{(1)}, \lambda_1^{(2)}\}} \geq \varepsilon^2, \tag{8}$$

де  $\varepsilon > 0$  — достатньо мале число.

Тоді задача з мінімальною енергією має єдиний неперервний на  $\bar{Q}$  розв'язок і цей розв'язок можна представити у вигляді:

$$u^*(x,t) = \sum_{k=0}^{\infty} u_k^*(t)\omega_k(x), \tag{9}$$

де

$$u_0^*(t) = \frac{2\lambda_0\mu_0 \exp(-\lambda_0(T-t))}{1 - \exp(-2\lambda_0(T-t))}, \tag{10}$$

$$u_{2k-1}^*(t) = \beta_{k,1} \exp(-\lambda_k^{(2)}(T-t)) - \beta_{k,2} \theta_k(T-t), \tag{11}$$

$$u_{2k}^*(t) = \beta_{k,2} \exp(-\lambda_k^{(1)}(T-t)), \quad k \geq 1, \tag{12}$$

а числа  $\beta_{k,j}$  єдиним чином визначаються із системи

$$\beta_{k,1}[h_k^{(1)}, h_k^{(1)}] + \beta_{k,2}[h_k^{(1)}, h_k^{(2)}] = \mu_{2k-1},$$

$$\beta_{k,1}[h_k^{(1)}, h_k^{(2)}] + \beta_{k,2}[h_k^{(2)}, h_k^{(2)}] = \mu_{2k}. \quad (13)$$

У (10)–(13) позначено

$$\mu_0 = \psi_0 - \varphi_0 \exp(-\lambda_0(T - t_0)), \quad (14)$$

$$\mu_{2k-1} = \psi_{2k-1} - \varphi_{2k-1} \exp(-\lambda_k^{(2)}(T - t_0)), \quad (15)$$

$$\mu_{2k} = \psi_{2k} - \theta_k(T - t_0)\varphi_{2k-1} - \varphi_{2k} \exp(-\lambda_k^{(1)}(T - t_0)), \quad (16)$$

$\varphi_{2k}, \psi_{2k}$  — коефіцієнти розкладу функцій  $\varphi(x), \psi(x)$  у ряди по системі  $W_\alpha$

$$\theta_k(t) = \frac{\exp(-\lambda_k^{(1)}t) - \exp(-\lambda_k^{(2)}t)}{2\delta_k}, \quad (17)$$

$$(h_k^{(1)}(t))' = (\exp(-\lambda_k^{(2)}(T - t)), 0),$$

$$(h_k^{(2)}(t))' = (-\theta_k(T - t), \exp(-\lambda_k^{(1)}(T - t))), \quad (18)$$

$[\cdot, \cdot]$  — скалярний добуток у гільбертовому просторі  $L_2^2(t_0, T) = L_2(t_0, T) \times L_2(t_0, T)$ .

Значення критерію дано збіжним рядом

$$I(u^*) = I_0(u_0^*) + \sum_{k=1}^{\infty} I_k(u_{2k-1}^*, u_{2k}^*), \quad (19)$$

де

$$I_0(u_0^*) = 2 \frac{\lambda_0 \mu_0^2}{1 - \exp(-2\lambda_0(T - t_0))}, \quad (20)$$

$$I_k(u_{2k-1}^*, u_{2k}^*) = \int_{t_0}^T ((u_{2k-1}^*(t))^2 + (u_{2k}^*(t))^2) dt. \quad (21)$$

Оптимальна траєкторія, що задається рядом

$$y^*(x, t) = \sum_{k=0}^{\infty} y_k^*(t) w_k(x), \quad (22)$$

де функції  $y_k^*(t)$  визначаються як розв'язки задачі Коші

$$\dot{y}_{2k-1}^*(t) + \lambda_k^{(2)} y_{2k-1}^*(t) = u_{2k-1}^*(t), \quad y_{2k-1}^*(t_0) = \varphi_{2k-1}; \quad (23)$$

$$\dot{y}_{2k}^*(t) + \lambda_k^{(1)} y_{2k}^*(t) = \frac{\lambda_k^{(1)} - \lambda_k^{(2)}}{2\delta_k} y_{2k-1}^*(t) + u_{2k}^*(t), \quad y_{2k}^*(t_0) = \varphi_{2k}, \quad k = 1, 2, \dots; \quad (24)$$

$$\dot{y}_0^*(t) + \lambda_0 y_0^*(t) = u_0^*(t), \quad y_0^*(t_0) = \varphi_0; \quad (25)$$

є класичним розв'язком крайової задачі (1)–(3).

Ця задача редукується до послідовності скінченновимірних задач. При  $k = 0$  будемо мати таку задачу: мінімізувати функціонал

$$I_0(u_0) = \int_{t_0}^T u_0^2(t) dt \quad (26)$$

за обмеження

$$\int_{t_0}^T \exp(-\lambda_0(T-t))u_0(t) dt = \mu_0. \quad (27)$$

При  $k > 0$  слід мінімізувати функціонал

$$I_k(u_{2k-1}, u_{2k}) = \int_{t_0}^T (u_{2k-1}^2(t) + u_{2k}^2(t)) dt \quad (28)$$

за обмеження

$$\int_{t_0}^T \exp(-\lambda_k^{(2)}(T-t))u_{2k-1}(t) dt = \mu_{2k-1},$$

$$\int_{t_0}^T [-\theta_k(T-t)u_{2k-1}(t) + \exp(-\lambda_k^{(1)}(T-t))u_{2k}(t)] dt = \mu_{2k}. \quad (29)$$

Задачі (26)–(29) представляють собою скінченновимірні задачі з мінімальною енергією.

Повне доведення теореми представлено в роботі [1].

### ПОБУДОВА КВАЗІОПТИМАЛЬНОГО КЕРУВАННЯ

Редуковану двовимірну задачу (28)–(29) можемо наближено замінити двома одновимірними задачами виду:

1) мінімізувати функціонал

$$\hat{I}_{2k-1}(\hat{u}_{2k-1}) = \int_{t_0}^T \hat{u}_{2k-1}^2(t) dt \quad (30)$$

за обмеження

$$\int_{t_0}^T \exp(-\lambda_k^{(2)}(T-t))\hat{u}_{2k-1}(t) dt = \hat{\mu}_{2k-1}, \quad (31)$$

2) мінімізувати функціонал

$$\hat{I}_{2k}(\hat{u}_{2k}) = \int_{t_0}^T \hat{u}_{2k}^2(t) dt \quad (32)$$

за обмеження

$$\int_{t_0}^T \exp(-\lambda_k^{(1)}(T-t))\hat{u}_{2k}(t) dt = \hat{\mu}_{2k}, \quad (33)$$

де  $\hat{\mu}_{2k-1} = \mu_{2k-1}$ ,

$$\hat{\mu}_{2k} = \mu_{2k} + \int_{t_0}^T \theta_k(T-t)\hat{u}_{2k-1}(t) dt.$$

Розв'язок задачі (30)–(31) має вигляд:

$$\hat{u}_{2k-1}(t) = \frac{2\lambda_k^{(2)} \hat{\mu}_{2k-1} \exp(-\lambda_k^{(2)}(T-t))}{1 - \exp(-2\lambda_k^{(2)}(T-t_0))}, \quad (34)$$

$$I_{2k-1}(\hat{u}_{2k-1}) = 2 \frac{\lambda_k^{(2)} \hat{\mu}_{2k-1}^2}{1 - \exp(-2\lambda_k^{(2)}(T-t_0))}, \quad (35)$$

а розв'язок задачі (32) – (33) задається формулами

$$\hat{u}_{2k}(t) = \frac{2\lambda_k^{(1)} \hat{\mu}_{2k} \exp(-\lambda_k^{(1)}(T-t))}{1 - \exp(-2\lambda_k^{(1)}(T-t_0))}, \quad (36)$$

$$I_{2k}(\hat{u}_{2k}) = 2 \frac{\lambda_k^{(1)} \hat{\mu}_{2k}^2}{1 - \exp(-2\lambda_k^{(1)}(T-t_0))}, \quad (37)$$

$$I_k(\hat{u}_k) = I_{2k-1}(\hat{u}_{2k-1}) + I_{2k}(\hat{u}_{2k}).$$

Тим самим формули (34)–(35) та (36)–(37), з одного боку, представляють собою розв'язки задач одновимірної оптимальної стабілізації 1) – 2), а з іншого боку, ці розв'язки формують квазіоптимальну стабілізацію двовимірної задачі.

Тепер слід оцінити помилку за функціоналом такої заміни:

$$\Delta_k I = I_k(\hat{u}_k) - I(u^*).$$

Отримати теоретично таку оцінку для задачі, що розглядається, дуже важко. Тому обмежимося числовим експериментом.

Зафіксуємо число  $N$  та обчислимо величину неузгодженості

$$\Delta^N I = \sum_{k=1}^{2N} \Delta_k I.$$

Для  $\alpha = 0,4$ ,  $t_0 = 0$ ,  $T = 1$  візьмемо функцію  $\varphi = -2x^3 + 3x^2 - x$ , яка підпорядковується крайовій умові (3), умові теореми (7) та функцію кінцевого стану  $\psi = \frac{3}{5}x^5 - \frac{3}{2}x^4 + x^3 - \frac{x}{10}$ , яка підпорядковується крайовій умові (3), та умові теореми (6).

Розрахунки показали, що для всіх  $N$ , починаючи з  $N = 1$ :

$$I_k(\hat{u}_k) = 1,714285697 \times 10^{-2},$$

$$I(u^*) = 1,6728770441 \times 10^{-2},$$

а 
$$\Delta^N I = 4,14086531 \times 10^{-4}.$$

## **ВИСНОВКИ**

Для параболічних рівнянь із нелокальними крайовими умовами розглянуто класичну задачу теорії оптимального керування з розподіленими параметрами — керування з мінімальною енергією в спеціальній нормі, еквівалентній  $L_2$ -нормі. Використання методу відокремлення змінних дозволило редукувати вихідну задачу до однієї одновимірної та послідовності двовимірних задач з мінімальною енергією та отримати її аналітичний розв'язок у вигляді рівномірно збіжного ряду. Для спрощення обчислень редуковану двовимірну задачу заміняємо на дві одновимірні і досліджуємо квазіоптимальні наближення даної задачі з мінімальною енергією. Оскільки теоретично оцінити помилку такої заміни поки що не вдається, обмежуємося в даному дослідженні числовим експериментом.

Таким чином, при фіксованих початкових даних, наведений приклад ілюструє, що вихідна крайова задача, для якої виконуються умови наведеної теореми, може бути замінена на сукупність більш простих в обчисленнях задач, які дають достатньо точний результат. А використання квазіоптимального керування в такому випадку дає розв'язок, який є наближенням для розв'язку вихідної задачі з мінімальною енергією.

## **ЛІТЕРАТУРА**

1. Капустян В.Е., Лазаренко І.С. Задачи с минимальной энергией для параболических уравнений с нелокальными краевыми условиями // Вісник Дніпропетровського університету. Серія: моделювання, вип. 1. — 2009. — 17. — № 8. — С. 47–60
2. Мокин А.Ю. Об одном семействе начально-краевых задач для уравнения теплопроводности // Дифференциальные уравнения. — 2009. — 45. — № 1. — С. 123–137.

*Надійшла 23.08.2012*