

# ОПТИМАЛЬНАЯ СТАБИЛИЗАЦИЯ ПРОЦЕССОВ НАГРЕВА МАТЕРИАЛОВ С ПЕРИОДИЧЕСКОЙ СТРУКТУРОЙ

Михеев Ю. В., Банов А. М.

(СССР)

Поступило 8 апреля 1987 г.

Представлено проф. д-ром техн. наук И. Сабо

## Abstract

A linear quadratic control problem is considered for optimal heating of periodic structure materials. It is shown, the problem can be reduced to a distributed parameter RICCATI equation in which the coefficients have fast oscillations. The method proposed for the analysis of this equation is based on the technic of asymptotic averaging.

Широкое внедрение в различных областях науки и техники слоистых материалов определяет актуальность анализа и оптимизации процессов нагрева материалов со случайной или периодической структурой. В дифференциальных уравнениях описывающих также процессы, как правило, присутствуют коэффициенты быстроосциллирующие по пространственным координатам, характеризующиеся теплофизические свойства материалов.

Задача граничного управления тепловым полем в неоднородном стержне имеет вид

$$\frac{\partial \theta}{\partial t}(t, x) = \bar{A}x\theta(t, x), \quad x \in [0, 1], \quad t \in [0, T], \quad (1)$$

$$\frac{\partial \theta}{\partial x}(1, t) = \beta(\theta(1, t) - u(t)), \quad \frac{\partial \theta}{\partial x}(0, t) = 0, \quad (2)$$

$$\theta(x, 0) = \theta_0(x), \quad (3)$$

где  $\theta_0(x)$  — заданное начальное состояние,

$$\bar{A}x\vartheta = \frac{\partial}{\partial x} \left( \lambda(x) \frac{\partial \vartheta}{\partial x} \right)$$

— дифференциальный оператор второго порядка.

Функция  $\lambda(x/\varepsilon)$  — в общем случае кусочно-гладкая, 1-периодическая по  $x$  функция  $\forall x \in [0, 1]$   $\lambda(x/\varepsilon) > 0$ ,  $u$  — граничное управление, соответствующее температуре окружающей среды при конвективном нагреве.

Ниже будет отыскиваться управление обеспечивающее минимум следующего функционала:

$$\begin{aligned} I(u) = & \int_0^T \left[ G_1(t)u^2(t) dt + \int_0^1 \left( G_2(x, t)\theta^2(x, t) + \right. \right. \\ & \left. \left. + G_3(x, t) \left( \frac{\partial \theta(x, t)}{\partial x} \right)^2 \right) dx \right] dt + \int_0^1 G_4(x)\theta(T, x) dx, \end{aligned} \quad (4)$$

где  $G_i$  ( $i=1, 4$ ) — положительно-определенные весовые функции. Нетрудно показать [1], что оптимальное управление системы (1—3) определяется следующим равенством:

$$u_0 = -\frac{\lambda_0 \beta_i}{2G_1(t)} \int_0^1 K(1, t, s)\theta(s, t) ds,$$

где  $\lambda_0 = \lambda(0)$  функция,  $K(x, t, s)$  является решением распределенного уравнения Риккати

$$\begin{aligned} \frac{\partial K}{\partial t}(x, s, t) = & -\bar{A}xK(x, s, t) - \bar{A}sK(x, s, t) - \\ & - \frac{\lambda_0^2 \beta_i^2}{2G_1(t)} K(1, t, s)K(x, 1, t) + F(x, s, t), \end{aligned}$$

где

$$F(x, s, t) = -2G_2(s, t)\delta(x-s) + 2G_3(s, t)\delta''(x-s) \quad (5)$$

с краевыми условиями

$$\begin{aligned} K(x, T, s) = & -2G_4(s)\delta(x-s) \\ \beta_i \left( 1 + \frac{\lambda_0 \beta_i}{2G_1(t)} \right) K(1, t, s) - \frac{\partial K(1, t, s)}{\partial x} = & -\frac{2G_3(1, t)\beta_i \delta(1-s)}{\lambda_0} \end{aligned} \quad (6)$$

$$\frac{\partial K}{\partial s}(x, t, 0) = \frac{\partial K}{\partial x}(0, s, t) = 0,$$

$$\beta_i K(x, t, 1) - \frac{\partial}{\partial s} K(x, 1, t) = 0.$$

Наличие быстроосциллирующего коэффициента делает практически невозможным прямой счет таких систем т. к. накладывает жесткие ограничения на шаг дискретизации по координате, увеличивая время счета и приводя к накоплению ошибок округления. В этом случае удобно переходить к усредненным уравнениям, коэффициенты которых постоянны, а их решения близки к решениям исходных уравнений.

Асимптотическое разложение для коэффициента оптимального регулятора будем искать в виде:

$$K(x, s, t, \xi, \gamma) = \sum_{i=0}^{\infty} \varepsilon^i K_i(s, t, x, \xi, \gamma), \quad \gamma = s/\varepsilon, \quad \xi = x/\varepsilon \quad (7)$$

$$K_i(x, t, s, \xi, \gamma) = K_i^\xi(x, t, s, \xi) + K_i^\gamma(x, s, t, \gamma),$$

где  $K_i$  — функции 1-периодические по  $\xi$  и  $\gamma$ .

Подставим разложение (6) в уравнение (4) и приравняем коэффициенты при  $\varepsilon^{-2}$ ,  $\varepsilon^{-1}$ ,  $\varepsilon^0$ .

$$\varepsilon^{-2} \frac{\partial}{\partial \xi} \left( \lambda(\xi) \frac{\partial K^\xi}{\partial \xi} \right) + \frac{\partial}{\partial \gamma} \left( \lambda(\gamma) \frac{\partial K^\gamma}{\partial \gamma} \right) = 0, \quad (8)$$

$$\begin{aligned} \varepsilon^{-1} \frac{\partial}{\partial s} \left( \lambda(\gamma) \frac{\partial K_0^\gamma}{\partial \gamma} \right) + \frac{\partial}{\partial \gamma} \left( \lambda(\gamma) \frac{\partial K_0}{\partial s} \right) + \frac{\partial}{\partial \gamma} \left( \lambda(\gamma) \frac{\partial K_1^\gamma}{\partial \gamma} \right) + \\ + \frac{\partial}{\partial x} \left( \lambda(\xi) \frac{\partial K_0^\xi}{\partial \xi} \right) + \frac{\partial}{\partial \xi} \left( \lambda(\xi) \frac{\partial K_0}{\partial x} \right) + \frac{\partial}{\partial \xi} \left( \lambda(\xi) \frac{\partial K_1^\xi}{\partial \xi} \right) = 0, \quad (9) \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \varepsilon^0 \frac{\partial}{\partial s} \left( \lambda(\gamma) \frac{\partial K_0}{\partial s} \right) + \frac{\partial}{\partial s} \left( \lambda(\gamma) \frac{\partial K_1^\gamma}{\partial \gamma} \right) + \frac{\partial}{\partial \gamma} \left( \lambda(\gamma) \frac{\partial K_1}{\partial s} \right) + \\ + \frac{\partial}{\partial \gamma} \left( \lambda(\gamma) \frac{\partial K_2^\gamma}{\partial \gamma} \right) + \frac{\partial}{\partial x} \left( \lambda(\xi) \frac{\partial K_0}{\partial x} \right) + \frac{\partial}{\partial s} \left( \lambda(\xi) \frac{\partial K_1^\xi}{\partial \xi} \right) + \\ + \frac{\partial}{\partial \xi} \left( \lambda(\xi) \frac{\partial K_1}{\partial x} \right) + \frac{\partial}{\partial \xi} \left( \lambda(\xi) \frac{\partial K_2^\xi}{\partial \xi} \right) + \frac{\partial K_0}{\partial t} + \\ + \frac{\lambda_0^2 \beta_1^2}{2G_1(t)} K_0(1, s, t, \xi, \gamma) K_0(x, 1, t, \xi, \gamma) + F(x, s, t) = 0. \quad (10) \end{aligned}$$

Интегрируя равенство (8) по  $\gamma$  от 0 до 1 и учитывая периодичность функций  $\lambda(\gamma)$ ,  $K_0^\gamma$  получаем:

$$\frac{\partial}{\partial \xi} \left( \lambda(\xi) \frac{\partial K_0^\xi}{\partial \xi} \right) = 0.$$

Откуда следует, что  $\lambda(\xi) \frac{\partial K_0^\xi}{\partial \xi}$  не зависит от  $\xi$  т. е.

$$\frac{\partial K_0^\xi}{\partial \xi} = C(x, s, t) / \lambda(\xi), \quad (\lambda(\xi) > 0).$$

Интегрируя последнее равенство по  $\xi$  от 0 до 1 и учитывая периодичность  $K_0^\xi$  по  $\xi$  имеем

$$0 = \left[ \int_0^1 \frac{ds}{\lambda(s)} \right]^{-1} C(x, s, t)$$

следовательно  $C(x, s, t) = 0$  и функция  $K_0^\xi$  не зависит от  $\xi$ . Меняя в приведенном рассуждении  $\xi$  и  $\gamma$  получим, что  $K_0^\gamma$  не зависит от  $\gamma$ . Таким образом функция  $K_0$  не зависит от  $\xi$  и  $\gamma$  т. е.

$$K_0 = K_0(x, s, t). \quad (11)$$

С учетом (11) равенство (9) переписывается в виде:

$$\frac{\partial}{\partial \xi} \left[ \lambda(\xi) \left( \frac{\partial K_0}{\partial x} + \frac{\partial K_1^\xi}{\partial \xi} \right) \right] + \frac{\partial}{\partial \gamma} \left[ \lambda(\gamma) \left( \frac{\partial K_0}{\partial \rho} + \frac{\partial K_1^\gamma}{\partial \gamma} \right) \right] = 0.$$

Как и в равенстве (8) легко показать, что каждое слагаемое здесь равно нулю.

$$\frac{\partial}{\partial \xi} \left[ \lambda(\xi) \left( \frac{\partial K_0}{\partial x} + \frac{\partial K_1^\xi}{\partial \xi} \right) \right] = 0, \quad \frac{\partial}{\partial \gamma} \left[ \lambda(\gamma) \left( \frac{\partial K_0}{\partial \rho} + \frac{\partial K_1^\gamma}{\partial \gamma} \right) \right] = 0$$

откуда нетрудно получить, что

$$\frac{\partial K_1^\xi}{\partial \xi} = [P_\xi - 1] \frac{\partial K_0}{\partial x}, \quad \frac{\partial K_1^\gamma}{\partial \gamma} = [P_\gamma - 1] \frac{\partial K_0}{\partial s}, \quad (12)$$

где

$$P_s = \hat{\lambda} / \lambda(s), \quad \hat{\lambda} = \left[ \int_0^1 \frac{ds}{\lambda(s)} \right]^{-1}.$$

К равенству (10) применим оператор  $\int_0^1 \int_0^1 [\cdot] d\xi d\gamma$  и учитывая периодичность по  $\xi$  и  $\gamma$  функций  $K_1, K_2$  получим уравнение

$$\begin{aligned} & \frac{\partial K_0}{\partial t} + \int_0^1 \int_0^1 \left[ \frac{\partial}{\partial x} \left( \lambda(\xi) \frac{\partial K_1^\xi}{\partial \xi} \right) + \frac{\partial}{\partial x} \left( \lambda(\xi) \frac{\partial K_0}{\partial x} \right) + \frac{\partial}{\partial s} \left( \lambda(\gamma) \frac{\partial K_1^\gamma}{\partial \gamma} \right) + \right. \\ & \left. + \frac{\partial}{\partial s} \left( \lambda(\gamma) \frac{\partial K_0}{\partial s} \right) \right] d\xi d\gamma + \frac{\lambda_0^2 \beta_i^2}{2G_1(t)} K_0(1, s, t) K_0(x, 1, t) + F(x, s, t) = 0. \quad (13) \end{aligned}$$

Данное уравнение является следствием уравнения (10) и представляет собой необходимое условие разрешимости (10) в классе 1-периодических функций. В [2, 3] показана и достаточность условия (13).

Учитывая (12) перепишем (13) в виде

$$\frac{\partial K_0}{\partial t} + \hat{\lambda} \left[ \frac{\partial^2 K_0}{\partial s^2} + \frac{\delta^2 K_0}{\partial x^2} \right] + \frac{\lambda_0^2 \beta_i^2}{2G(t)} K_0(1, s, t) K_0(x, 1, t) + F(x, s, t) = 0. \quad (14)$$

Уравнение (14) называется усредненным,  $\hat{\lambda}$  — эффективным коэффициентом. В соответствии (1) записываются краевые условия для  $K_0(x, s, t)$

$$\frac{\partial K_0}{\partial s}(x, 0, t) = \frac{\partial K}{\partial x}(0, s, t) = 0$$

$$\beta_i K_0(x, 1, t) - \frac{\partial K_0}{\partial s}(x, 1, t) = 0$$

$$\beta_i \left( 1 + \frac{\lambda_0 \beta_i}{2G_1(t)} \right) K(1, s, t) - \frac{\partial K(1, s, t)}{\partial x} = - \frac{2G_3(1, t) \beta_i \delta(1-s)}{\lambda_0}$$

$$K(x, T, s) = -2G_4(s) \delta(x-s).$$

Предложенная методика распространяется на стохастический случай. Приведенные алгоритмы реализованы микропроцессорной системой управления формирования композиционных материалов.

### Литература

1. Рей, У.: Метод управления технологическими процессами. Москва, «Мир», 1983 г.
2. Бахвалов, Н. С., Панасенко, Г. П.: Осреднение в периодических средах. Москва, «Мир», 1983 г.
3. Санчес-Паленсия, Э.: Неоднородные среды и теории колебаний. Москва, «Мир», 1984 г.

J. V. МИНЕВ, А. М. ВАНОВ, Kuuybishev, USSR