

А.А.Дегтярев

МОДЕЛИРОВАНИЕ ТЕРМОДИНАМИЧЕСКОГО ОБЪЕКТА
В ПРОСТРАНСТВЕ СОСТОЯНИЙ

(г. Куйбышев)

Описание непрерывной модели термодинамического объекта

Вопросы, связанные с представлением дискретных моделей в пространстве состояний, рассматривались в работах [1].

Предположим, что изменение температурного состояния ограниченного тела, имеющего форму плоского прямоугольника, описывается уравнением

$$c \frac{\partial u}{\partial t} = \frac{\partial u}{\partial x} (q \frac{\partial u}{\partial x}) + \frac{\partial u}{\partial y} (q \frac{\partial u}{\partial y}) + fu + w;$$

$$0 < x < L_x; 0 < y < L_y; 0 < t \leq T.$$

Здесь u, q, c, f, w - функции переменных x, y, t .
 u - температура, q - коэффициент теплопроводности, c - теплоемкость, $c > 0$, f - коэффициент теплообмена поверхности с окружающей средой, w - плотность распределения источников тепла.

Зададим следующие краевые условия:

$$u|_{t=0} = \varphi(x, y); 0 \leq x \leq L_x; 0 \leq y \leq L_y;$$

$$u|_{x=0} = \alpha(y, t); u|_{x=L_x} = \beta(y, t); 0 < y < L_y;$$

$$u|_{y=0} = \gamma(x, t); u|_{y=L_y} = \chi(x, t); 0 < x < L_x$$

Предполагаем, что все функции, фигурирующие в (1), обладают требуемой теоремой существования и единственности плавности.

Рассмотрим приведение конечно-разностного аналога (1)-(3) к рекуррентному виду, используя при этом векторную запись в пространстве состояний.

Дискретизация. Представление разностной краевой задачи в пространстве состояний

Рассмотрим разбиение области $[0, l_x] \times [0, l_y] \times [0, T]$, равномерное по каждой координате, определив параметры дискретизации по осям: $h_x = l_x/N$; $h_y = l_y/M$; $\tau = T/K$, где N , M и K - целые числа.

Введем обозначение $\Psi_{nm}^k = \Psi(nh_x, mh_y, k\tau)$; $n = \overline{0, N}$; $m = \overline{0, M}$; $k = \overline{0, K}$. Аппроксимацию производных осуществим по формулам:

$$(\partial u / \partial t)_{nm}^k = (u_{nm}^{k+1} - u_{nm}^k) / \tau; \quad (4)$$

$$\left[\frac{\partial}{\partial x} \left(q \frac{\partial u}{\partial x} \right) \right]_{nm}^k = \left[q_{n+1/2, m}^k (u_{n+1, m}^k - u_{nm}^k) - q_{n-1/2, m}^k (u_{nm}^k - u_{n-1, m}^k) \right] / h_x \quad (5)$$

Аналогично для производных по "y".

Разностную аппроксимацию задачи (1)-(3) проведем тремя способами [3, 4]: по явной схеме порядка $O(\tau + h_x^2 + h_y^2)$, по неявной схеме порядка $O(\tau + h_x^2 + h_y^2)$, по неявной схеме Кранка-Николсона порядка $O(\tau^2 + h_x^2 + h_y^2)$.

В каждом из случаев приведем задачу к рекуррентной форме в пространстве состояний.

Явная схема. Если для уравнения (1) использовать аппроксимацию производных (4), (5), то получим

$$c_{nm}^k (u_{nm}^{k+1} - u_{nm}^k) / \tau = \left[q_{n+1/2, m}^k (u_{n+1, m}^k - u_{nm}^k) - q_{n-1/2, m}^k (u_{nm}^k - u_{n-1, m}^k) \right] / h_x^2 + \left[q_{n, m+1/2}^k (u_{n, m+1}^k - u_{nm}^k) - q_{n, m-1/2}^k (u_{nm}^k - u_{n, m-1}^k) \right] / h_y^2 + f_{nm}^k u_{nm}^k + w_{nm}^k; \quad (6)$$

$$n = \overline{1, N-1}; \quad m = \overline{1, M-1}; \quad k = \overline{0, K}.$$

Краевые условия будут иметь вид

$$u_{0m}^k = \alpha_m^k; \quad u_{Nm}^k = \beta_m^k; \quad u_{n0}^k = \gamma_n^k; \quad u_{nm}^k = \chi_n^k; \quad (7)$$

$$u_{nm}^0 = \varphi_{nm}, \quad (8)$$

где $n = \overline{0, N}$; $m = \overline{0, M}$; $k = \overline{1, K}$.

Введем обозначение $\bar{u}_n^k = [u_{n1}^k, u_{n2}^k, \dots, u_{n, M-1}^k]^T$. Аналогично вводятся обозначения $\bar{\alpha}^k$, $\bar{\beta}^k$ и $\bar{\varphi}_n$.

Теперь задачу (6)-(8) можно записать в векторно-матричном

виде: $\bar{u}_n^{k+1} = B_n^k \bar{u}_{n-1}^k + A_n^k \bar{u}_n^k + B_{n+1}^k \bar{u}_{n+1}^k + D_n^k + W_n^k, \quad (9)$

где $n = \overline{1, N-1}$; $k = \overline{0, K}$;

$$\bar{U}_n^0 = \bar{\varphi}_n, \quad \text{где } n = \overline{0, N}; \quad (I0)$$

$$\bar{U}_0^K = \bar{\alpha}^K, \quad \bar{U}_N^K = \bar{\beta}^K, \quad \text{где } \kappa = \overline{0, K}. \quad (II)$$

Здесь A_n^K - трехдиагональная, а B_n^K - диагональная матрицы размерности $(M-1) \times (M-1)$, D_n^K и $W_n^K - (M-1)$ - мерные векторы:

$$A_n^K = \begin{bmatrix} a_{n1}^K & b_{n2}^K & & & 0 \\ b_{n2}^K & a_{n2}^K & & & \\ & & \ddots & & \\ & & & & b_{nM-1}^K \\ 0 & & & & a_{nM-1}^K \end{bmatrix}; \quad B_n^K = \begin{bmatrix} b_{n1}^K & & & 0 \\ & & & \\ & & & \\ 0 & & & b_{nM-1}^K \end{bmatrix};$$

$$D_n^K = [U_{n1}^K \gamma_n^K, 0, \dots, 0, U_{nM}^K \chi_n^K]^T;$$

$$W_n^K = \tau [\omega_{n1}^K / c_{n1}^K, \dots, \omega_{nM-1}^K / c_{nM-1}^K]^T,$$

где $a_{nm}^K = 1 \cdot \tau [(q_{n+\frac{1}{2}, m}^K + q_{n-\frac{1}{2}, m}^K) / h_x^2 + (q_{nm+\frac{1}{2}}^K + q_{nm-\frac{1}{2}}^K) / h_y^2 - f_{nm}^K] / c_{nm}^K;$

$$b_{nm}^K = \tau q_{n, m-\frac{1}{2}}^K / (h_x^2 c_{nm}^K); \quad b_{nm}^K = \tau q_{n-\frac{1}{2}, m}^K / (h_x^2 c_{nm}^K).$$

Теперь введем новый $(N-1) \times (M-1)$ - мерный вектор: $\bar{U}^K = [\bar{U}_1^K, \dots, \bar{U}_{N-1}^K]^T$.

Тогда задача (6)-(8) примет вид:

$$\begin{cases} \bar{U}^{K+1} = A^K \bar{U}^K + D^K + W^K, & \kappa = \overline{0, K}; \\ \bar{U}^0 = \bar{\varphi}. \end{cases} \quad (I2)$$

Здесь A^K, D^K, W^K - клеточные матрицы:

$$A^K = \begin{bmatrix} A_1^K & B_2^K & & & 0 \\ B_2^K & A_2^K & & & \\ & & \ddots & & \\ & & & & B_{N-1}^K \\ 0 & & & & A_{N-1}^K \end{bmatrix}; \quad W^K = [W_1^K, \dots, W_{N-1}^K]^T;$$

$$D^K = [D_1^K + B_1^K \bar{\alpha}^K, D_2^K, \dots, D_{N-2}^K, D_{N-1}^K + B_N^K \bar{\beta}^K]^T.$$

Полученная форма записи (I2) краевой задачи и есть разностное векторно-матричное уравнение теплопроводности в пространстве состояний при заданном начальном состоянии \bar{U}^0 .

Н е я в н а я с х е м а . Эту схему легко получить из схемы задачи (6)-(8), если в правой части уравнения (6) вместо "κ"

везде написать " $\kappa+1$ ". Действуя по аналогии, получим форму записи разностной задачи теплопроводности в пространстве состояний

$$\begin{cases} \rho^{\kappa+1} \bar{u}^{\kappa+1} = \bar{A}^{\kappa} \bar{u}^{\kappa} + \bar{D}^{\kappa+1} - \bar{W}^{\kappa+1}, & \kappa = \overline{0, K}; \\ \bar{u}^0 = \bar{\varphi}, \end{cases} \quad (13)$$

где

$$\rho^{\kappa} = \begin{bmatrix} \rho_1^{\kappa} - B_2^{\kappa} & & & 0 \\ -B_2^{\kappa} & \rho_2^{\kappa} & & \\ & & & B_{N-1}^{\kappa} \\ 0 & & -B_{N-1}^{\kappa} & \rho_{N-1}^{\kappa} \end{bmatrix}$$

Матрицы ρ_n^{κ} аналогичны матрицам A_n^{κ} и легко получаются из последних формальной заменой элементов a_{nm}^{κ} и v_{nm}^{κ} элементами ρ_{nm}^{κ} и $(-v_{nm}^{\kappa})$ соответственно, где $\rho_{nm}^{\kappa} = 2 - a_{nm}^{\kappa}$.

Схема Кранка - Николсона. Эта схема, в отличие от двух предыдущих, аппроксимирует исходную задачу со вторым порядком точности относительно τ :

$$\begin{aligned} c_{nm}^{\kappa} (u_{nm}^{\kappa+1} - u_{nm}^{\kappa}) / \tau &= \frac{1}{2} \sum_{l=\kappa}^{\kappa+1} [q_{n+1/2, m}^l (u_{n+1, m}^l - u_{nm}^l) - \\ &- q_{n-1/2, m}^l (u_{nm}^l - u_{n-1, m}^l)] / h_x^2 + \frac{1}{2} \sum_{l=\kappa}^{\kappa+1} [q_{nm+1/2}^l (u_{nm+1}^l - u_{nm}^l) - \\ &- q_{nm-1/2}^l (u_{nm}^l - u_{nm-1}^l)] / h_y^2 + f_{nm}^{\kappa} u_{nm}^{\kappa} + w_{nm}^{\kappa}. \end{aligned}$$

Рассматривая это разностное уравнение совместно с (7) и (8), приходим к следующей матричной записи задачи в пространстве состояний:

$$\begin{cases} \tilde{\rho}^{\kappa+1} \bar{u}^{\kappa+1} = \tilde{A}^{\kappa} \bar{u}^{\kappa} + \tilde{R}^{\kappa} + \tilde{W}^{\kappa}, & \kappa = \overline{0, K}; \\ \bar{u}^0 = \bar{\varphi}. \end{cases} \quad (14)$$

Здесь $\tilde{\rho}^{\kappa}$, \tilde{A}^{κ} , \tilde{R}^{κ} - клеточные матрицы, аналогичные матрицам ρ^{κ} , A^{κ} и D^{κ} .

Различные способы разностной аппроксимации задачи (1)-(3) не эквивалентны с точки зрения численной реализации на ЭВМ [3]. Явная схема, обладая сравнительной простотой численных алгоритмов, оказывается устойчивой лишь при определенных ограничениях на выбор параметров дискретизации. Аналогично тому, как это делается в [3], покажем, что явная схема будет устойчивой, если выполнимо условие

$$2\tau \|q/c\| \cdot (1/h_x^2 + 1/h_y^2) \leq 1, \quad (15)$$

где $\|q/c\| = \max_{n, m, \kappa} (q_{nm}^{\kappa} / c_{nm}^{\kappa})$.

Перепишем уравнение (6) в виде:

$$\begin{aligned}
 U_{nm}^{k+1} = & \{1 - \tau [(q_{n+1/2,m}^k + q_{n-1/2,m}^k) / h_x^2 + (q_{nm+1/2}^k + q_{nm-1/2}^k) / h_y^2] / c_{nm}^k\} U_{nm}^k \\
 & + b_{n+1,m}^k U_{n+1,m}^k + b_{nm}^k U_{n-1,m}^k + v_{nm+1}^k U_{nm+1}^k + v_{nm}^k U_{nm-1}^k + \\
 & + \tau (f_{nm}^k U_{nm}^k + w_{nm}^k) / c_{nm}^k.
 \end{aligned} \quad (16)$$

Условие (15) гарантирует неотрицательность выражения в фигурных скобках уравнения (16), что позволяет прийти к неравенству

$$\|U^{k+1}\| \leq (1 + \tau \|f/c\|) \|U^k\| + \tau \|\omega/c\|,$$

где $\|U^k\| = \max_{n,m} |U_{nm}^k|$.

Если учесть, что $\|U^0\| = \|\varphi\|$, окончательно получим

$$\|U\| \leq [1 + \tau \|f/c\|]^K (\|\varphi\| + \tau \|\omega/c\|).$$

Последнее неравенство доказывает устойчивость явной схемы при условии (15).

Неявная схема, обладая абсолютной устойчивостью, уступает по отношению вычислительных затрат явной схеме, а по отношению порядка аппроксимации — схеме Кранка-Николсона. Последняя же, будучи абсолютно устойчивой и обладая вторым порядком точности относительно τ , h_x и h_y , требует значительно большего объема вычислительных затрат, чем две первые схемы. Выбор аппроксимирующей схемы обуславливается в основном конкретной постановкой практической задачи.

Рассмотренный вопрос о представлении конечно-разностных аналогов математической модели термодинамического объекта в форме (12), (13) или (14) тесно связан с задачей восстановления случайных зашумленных полей по результатам наблюдений, описанных в [1], [2]. Каждое из этих соотношений можно рассматривать как уравнение состояния термодинамического объекта, которое, наряду с линейной моделью наблюдения, позволяет строить рекуррентные алгоритмы линейного оценивания температурных полей.

Использование известных двумерных дискретных преобразований позволяет диагонализировать пятидиагональные матрицы уравнений (12)–(14), что дает возможность применять скалярные алгоритмы рекуррентного оценивания для восстановления трехмерных пространственно-временных полей.

Л и т е р а т у р а

1. Сейдж Э., Мелс Дж. Теория оценивания и ее применение в

овизи и управлении.-М.:Связь, 1976.

2. Михайлов С.В., Сойфер В.А. Анализ алгоритма восстановления поля по данным многоканальной регистрации.-В сб.:Вопросы кибернетики. Автоматизация экспериментальных исследований.-М., 1979, с.45-55.

3. Годунов С.К., Рябенский В.С. Разностные схемы.-М.:Наука, 1977.

4. Марчук Г.И. Методы вычислительной математики.-М.:Наука, 1980.

УДК 681.325.36

В.А.Смирнов

ФОРМИРОВАНИЕ НЕСТАЦИОНАРНЫХ ШУМОВ В СИСТЕМЕ КОМПЛЕКСНОГО МОДЕЛИРОВАНИЯ

(г.Ленинград)

В настоящее время широко используются статистические методы моделирования при анализе и синтезе сложных систем, работающих в условиях различного рода помех как внутренних, так и внешних. Система комплексного моделирования динамических объектов, реализуемая на технических средствах аналоговой и цифровой вычислительной техники, включает в себя реальный элемент исследуемой системы. Разработка и эксплуатация таких систем позволяет решать как исследовательские, так и задачи испытаний серийных образцов реальных элементов. Ввод в систему реального элемента приводит к необходимости организации реального масштаба времени, что представляет собой сложную задачу в связи с естественными ограничениями ресурсов технических средств при необходимости обеспечения малой погрешности моделирования.

На этапе распределения функциональных модулей динамического объекта в системе комплексного моделирования и получения предварительных временных оценок и оценок загрузки памяти ЦВМ может возникнуть ситуация, когда некоторые модули нереализуемы с допустимой точностью в реальном масштабе времени на заданном комплексе технических средств. В таком случае одним из вариантов является