

Модуль 2. Численное решение задач с уравнениями параболического типа

1. Постановка задачи в общем виде.
2. Разностные схемы для одномерного линейного параболического уравнения.
3. Схема для уравнения теплопроводности с переменными коэффициентами.
4. Постановка задачи в криволинейных координатах.

1. Постановка задачи в общем виде

Пример. Смешанная краевая задача распространения тепла путем теплопроводности в сплошной среде:

$$c(\vec{r})\rho(\vec{r})\frac{\partial T(\vec{r},t)}{\partial t} = \operatorname{div}\lambda(\vec{r})\operatorname{grad}T(\vec{r},t) + f(\vec{r},t), \quad (1)$$

где λ , c , ρ - коэффициент теплопроводности, удельная теплоемкость и плотность вещества;

$$0 < t \leq t_{\text{кон.}}; \quad \vec{r} \in G;$$

$$T(\vec{r},0) = \mu_1(\vec{r}), \quad (\vec{r} \in G) \quad - \text{начальные условия};$$

$T(G,t) = \mu_2(t)$ – граничные условия первого рода (G – граница области, в которой производится расчет).

1. Постановка задачи в общем виде

В одномерном по пространственным координатам варианте и в однородной среде задача линейной теплопроводности имеет следующий вид:

$$\frac{\partial T(x,t)}{\partial t} = a \frac{\partial^2 T(x,t)}{\partial x^2} + f(x,t) \quad (2a)$$

$a = \text{const} > 0$ – коэффициент температуропроводности ($a = \lambda / (c\rho)$);

$T(x,0) = \mu_1(x)$, $0 \leq x \leq b$ – граничные условия (первого рода); (2б)

$T(0,t) = \mu_2(t)$, $0 < t \leq t_{\text{кон.}}$ – начальные условия,

$f(x,t)$ – функция энерговыделения от внешних источников («поставщик» тепловой энергии извне).

2. Разностные схемы для одномерного параболического уравнения

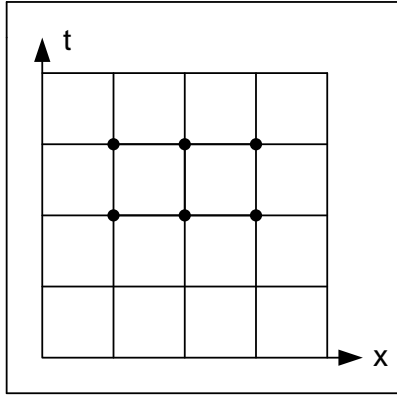


Рис.1

- Возьмем в области $G \in [0 \leq x \leq b] \times [0 \leq t \leq t_{\text{кон.}}]$ прямоугольную равномерную сетку с шагом h по пространственной координате и τ - по времени.

Составим на шаблоне с рис. 1 следующую двуслойную схему:

$$1 \leq n \leq N-1; \sigma = \text{const.}$$

$$\frac{1}{\tau} (\hat{y}_n - y_n) = \frac{a\sigma}{h^2} (\hat{y}_{n-1} - 2\hat{y}_n + \hat{y}_{n+1}) +$$

$$+ \frac{a(1-\sigma)}{h^2} \cdot (y_{n-1} - 2y_n + y_{n+1}) + \varphi_n \quad (3)$$

\hat{y} - значения искомой функции в узлах сетки на шаге по времени $m+1$ (верхний слой), а y - значения искомой функции в узлах сетки на шаге m (нижний слой).

2. Разностные схемы для одномерного параболического уравнения

- Уравнение (3) «работает» для внутренних точек расчетной области по пространственной координате.

Для граничных точек используются граничные условия:

$$\hat{y}_0 = \mu_1(t_{m+1}), \quad \hat{y}_N = \mu_2(t_{m+1}) \quad (36)$$

(Здесь для примера задали граничное условие первого рода).

В качестве φ_n часто выбирают значение $\varphi_n = f(x_n, t_{m+\frac{1}{2}})$.

2. Разностные схемы для одномерного параболического уравнения

- Схема (3) содержит параметр σ - весовой множитель с верхнего слоя.

Меняя вес σ , можно добиться улучшения тех или иных свойств схемы.

- При $\sigma=1$ схема (3) использует только четыре точки шаблона (три точки на новом шаге по времени (верхнем слое) и одну точку – на старом). Она называется чисто неявной.
- При $\sigma=1/2$ схему называют схемой с полусуммой или симметричной по времени.
- При $\sigma=0$ схема также использует только 4 точки шаблона. Но только одна из них на новом шаге (верхнем слое) по времени, а три берутся со старого шага по времени. Эта схема является чисто явной.

2. Разностные схемы для одномерного параболического уравнения

- Схема (3) устойчива по правой части, если выполнено условие равномерной устойчивости по начальным данным:

$$\sigma \geq \frac{1}{2} - \frac{h^2}{4a\tau} \quad (4)$$

2. Разностные схемы для одномерного параболического уравнения

- Чисто неявная и симметричная схемы – безусловно устойчивы, так как условие (4) выполняется при любом соотношении между h и τ .
- Явная схема является условно устойчивой. Так как условие (4) выполняется только при

$$\tau \leq \frac{h^2}{2a} \quad (5)$$

3. Схема для уравнения теплопроводности с переменными коэффициентами

Обобщим схему (3) на уравнение теплопроводности с переменными коэффициентами:

$$\frac{\partial T}{\partial t} = \frac{\partial}{\partial x} \left[a(x, t) \frac{\partial T}{\partial x} \right] + f(x, t) \quad , \quad (6)$$

где $a(x, t)$ и $f(x, t)$ - кусочно-непрерывные функции.

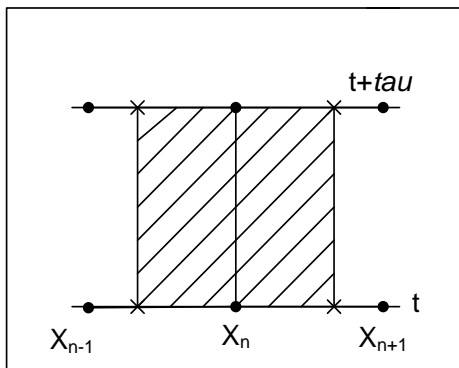
В точках разрыва коэффициентов решение $T(x, t)$ будет иметь особенности, т.е. оно будет обобщенным и не единственным.

3. Схема для уравнения теплопроводности с переменными коэффициентами

Заменяем уравнение (6) системой:

$$\frac{\partial T}{\partial t} = -\frac{\partial Q}{\partial x} + f, \quad Q = -a \frac{\partial T}{\partial x}. \quad (7)$$

Выберем шаблон и связанную с ним ячейку в виде на рис. 2.



Предполагается, что разрывы в коэффициенте температуропроводности a находятся в междоузлии $[x_n, x_{n+1}]$.

Рис. 2

3. Схема для уравнения теплопроводности с переменными коэффициентами

Запишем первое уравнение в (7) в виде закона сохранения энергии для этой ячейки (интегрируем по t и по x):

$$\int_{X_{n-\frac{1}{2}}}^{X_{n+\frac{1}{2}}} (\hat{T} - T) dx = \int_t^{t+\tau} (Q_{n-\frac{1}{2}} - Q_{n+\frac{1}{2}}) dt + \int_t^{t+\tau} \int_{X_{n-\frac{1}{2}}}^{X_{n+\frac{1}{2}}} f(x, t) dx dt \quad . \quad (8)$$

Второе уравнение (7) интегрируем по интервалу сетки:

$$T_{n+1} - T_n = - \int_{X_n}^{X_{n+1}} \frac{Q}{a(x, t)} dx \quad . \quad (9)$$

3. Схема для уравнения теплопроводности с переменными коэффициентами

После численного интегрирования (8) и (9) по простым квадратурным формулам и некоторых несложных преобразований получим консервативную разностную схему, называемую наилучшей:

$$\frac{1}{\tau}(\hat{T}_n - T_n) = \frac{\sigma}{\hat{h}_n}(\hat{Q}_{n-\frac{1}{2}} - \hat{Q}_{n+\frac{1}{2}}) + \frac{1-\sigma}{\hat{h}_n}(Q_{n-\frac{1}{2}} - Q_{n+\frac{1}{2}}) + \varphi_n, \quad (10)$$

$$Q_{n+\frac{1}{2}} = \bar{\chi}_{n+\frac{1}{2}} \frac{T_n - T_{n+1}}{h_n}; \quad \hat{Q}_{n+\frac{1}{2}} = \bar{\chi}_{n+\frac{1}{2}} \frac{\hat{T}_n - \hat{T}_{n+1}}{h_n} .$$

3. Схема для уравнения теплопроводности с переменными коэффициентами

В формулах (10) введены следующие величины:

$$\begin{aligned}
 h_n &= x_{n+1} - x_n; \quad \bar{h}_n = \frac{1}{2}(h_{n-1} + h_n) = x_{n+\frac{1}{2}} - x_{n-\frac{1}{2}}; \\
 \bar{\chi}_{n+\frac{1}{2}} &= \left[\frac{1}{h_n} \int_{x_n}^{x_{n+1}} \frac{dx}{a(x,t)} \right]^{-1}, \quad \bar{t} = t + \frac{\tau}{2} \\
 \varphi_n &= \frac{1}{\tau \bar{h}_n} \int_t^{t+\tau} dt \int_{x_{n-\frac{1}{2}}}^{x_{n+\frac{1}{2}}} dx f(x,t)
 \end{aligned} \tag{11}$$

3. Схема для уравнения теплопроводности с переменными коэффициентами

Если $a(x,t)$ и $f(x,t)$ непрерывны всюду, за исключением междоузлий и узлов соответственно, то можно воспользоваться одной из следующих формул:

$$\bar{\chi}_{n+\frac{1}{2}} \approx \bar{a}_{n+\frac{1}{2}} \approx \frac{1}{2}(\bar{a}_n + \bar{a}_{n+1}) \approx \frac{2\bar{a}_n\bar{a}_{n+1}}{\bar{a}_n + \bar{a}_{n+1}} \approx \sqrt{\bar{a}_n\bar{a}_{n+1}}, \quad (12)$$

$$\varphi_n \approx \frac{x_n - x_{n-\frac{1}{2}}}{\bar{h}_n} \bar{f}_{n-\frac{1}{2}} + \frac{x_{n+\frac{1}{2}} - x_n}{\bar{h}_n} \bar{f}_{n+\frac{1}{2}},$$

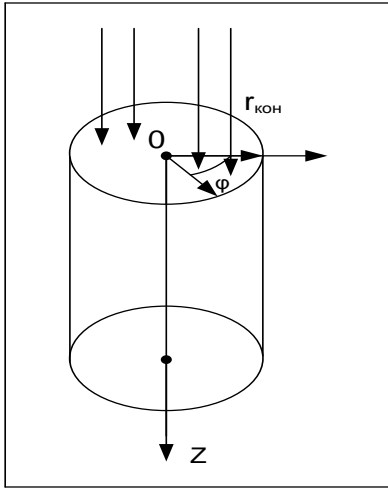
где черта означает, что величина отнесена к моменту времени \bar{t} .

3. Схема для уравнения теплопроводности с переменными коэффициентами

Условием устойчивости схемы (10) является следующее соотношение:

$$\sigma \geq \frac{1}{2} - \frac{1}{4\tau} \min\left(\frac{h^2}{\chi}\right) . \quad (13)$$

4. Постановка задачи в криволинейных координатах



В цилиндрических координатах при наличии симметрии по полярному углу φ параболическое уравнение с постоянными коэффициентами будет иметь следующий вид:

$$\frac{\partial T(r, z, t)}{\partial t} = a \cdot \frac{1}{r} \frac{\partial T(r, z, t)}{\partial r} + a \cdot \left(\frac{\partial^2 T(r, z, t)}{\partial r^2} + \frac{\partial^2 T(r, z, t)}{\partial z^2} \right) + f(r, z, t) \quad (14)$$