28 марта 2023 г.

Лабораторная работа №2

В данном тексте обсуждаются основные особенности решаемой задачи, а также даются некоторые рекомендации по написанию программы. Текст заканчивается требованиями к выполнению лабораторной работы.

Постановка задачи

В рамках данной ЛР рассматривается методы решения уравнения теплопроводности вида:

 $c\rho \frac{\partial u}{\partial t} = \frac{\partial}{\partial x} \left(K(u, x) \frac{\partial u}{\partial x} \right), \quad 0 < x < L, \quad 0 < t \leqslant T.$ (1)

Задача дополняется граничными условиями, задаваемыми на левом и правом концах отрезка $x \in [0, L]$ (в каждом столбце можно выбрать по одному условию, но не обязательно из одной строки):

		Условие слева	Условие справа
Род	I	$u(0,t) = T_{\mathrm{left}}(t)$	$u(L,t) = T_{\text{right}}(t)$
	II	$-K(u,0)\frac{\partial u}{\partial x}\Big _{x=0} = P_{\text{left}}(t)$	$K(u,L)\frac{\partial u}{\partial x}\Big _{x=L} = P_{\text{right}}(t)$

Замечание 1. В методическом пособии предлагается рассмотреть частные случаи, когда $P_* = 0$ или $T_* = \text{const.}$ Мы же предлагаем рассмотреть более общую постановку.

Конкретизацию граничных условий (т.е. выбор функций T_{right} , T_{left} , P_{right} и P_{left}) в программе можно осуществлять с помощью задания соответствующих указателей на функции.

В рамках данной ЛР предлагается рассмотреть два случая (и, соответственно, различные схемы для них):

• Случай 1. Коэффициент теплопроводности зависит только от абсциссы:

$$K = K(x)$$

- в таком случае задача фактически становится линейной, и для её решения можно легко построить аналоги хорошо известных схем для уравнения теплопроводности с постоянным коэффициентом.
- Случай 2. Коэффициент теплопроводности зависит от температуры:

$$K = K(u)$$

— в таком случае задача становится нелинейной, и для её решения необходимо строить нелинейные схемы.

Обсудим варианты решения поставленных задач.

Рекомендации

Случай 1. Для решения задачи в данном случае предлагается использовать следующую схему:

$$c\rho \frac{y_i^{j+1} - y_i^j}{\tau} = \frac{1}{h} \left(\sigma(w_{i+1/2}^{j+1} - w_{i-1/2}^{j+1}) + (1 - \sigma)(w_{i+1/2}^j - w_{i-1/2}^j) \right), \quad 1 \leqslant i \leqslant N - 1, \quad (2)$$

где $w^j_{i-1/2}=a_iy^j_{\overline{x},i},\,w^j_{i+1/2}=a_{i+1}y^j_{x,i},$ коэффициент a_i представляет собой аппроксимацию интеграла

$$a_i = \left(\frac{1}{h} \int_{x_{i-1}}^{x_i} \frac{dx}{K(x)}\right)^{-1}.$$

Видно, что схема (2) представляет собой систему линейных алгебраических уравнений с трёхдиагональной матрицей относительно набора из N+1 неизвестных

$$(y_0^{j+1}, y_1^{j+1}, \dots, y_N^{j+1}),$$

— однако уравнений всего N-1. Остальные два уравнения получаются из аппроксимации граничных условий (левого и правого соответственно).

Замечание 2. Сделаем следующие замечания по поводу программной реализации:

- 1. Уравнения схемы (2) используются для единократного определения значений сеточной функции y на слое t_{j+1} по значениям той же функции на слое t_j . Поэтому в каждый момент времени в памяти ЭВМ достаточно хранить только два массива данных:
 - y_0^j, \ldots, y_N^j ,
 - $y_0^{j+1}, \ldots, y_N^{j+1}$.

Каждый вновь найденный набор значений y^{j+1} можно сразу записывать в выходной файл.

2. Начальный набор значений y_i^0 сеточной функции (т.е. со слоя t_0) определяется из начальных условий

$$u(x,0) = u_0(x)$$

— аппроксимировать его можно по правилу

$$y_i^0 = u_0(x_i).$$

3. Если представить схему (2) в виде СЛАУ с трёхдиагональной матрицей (относительно неизвестных y_i^{j+1}), то можно увидеть, что её коэффициенты a_i и a_{i+1} (в строках с номерами $1 \le i \le N$) не меняются от слоя t_j к слою t_{j+1} (уравнения в строках с номерами i=0 и i=N определяются из аппроксимации граничных условий и могут меняться от слоя к слою, если в задаче заданы нестационарные условия).

Поэтому представляется разумным единократное выделение памяти под четыре массива коэффициентов соответствующей матрицы, в которых на каждом слое меняются (в случае нестационарных граничных условий) *только* нулевой и последний коэффициенты.

Однако необходимо заметить, что вид коэффициентов a_i может меняться в зависимости от выбора типа аппроксимации K(x).

2

4. Шаги τ и h схемы (2) обычно являются малыми параметрами, поэтому деление на них может приводить к неустойчивостям. От схемы (2) можно перейти к другой схеме, просто умножив (2) на $h\tau$.

Возможно, Вы предложите другие варианты реализации указанной схемы (2) — это только приветствуется (не забудьте про аппроксимацию граничных условий).

Однако, при реализации рекомендуется следовать следующим базовым принципам: гибкость (когда не нужно каждый раз заново компилировать программу после изменения начальных или граничных условий, размеров шагов и проч.) и экономичность по отношению к памяти.

Замечание 3. Для решения исходной задачи (1) имеет место закон сохранения энергии. Действительно, проинтегрируем уравнение по пространственной области [0,L], получим (пользуемся тем, что c и ρ — константы):

$$\int_{0}^{L} \frac{\partial c\rho u}{\partial t} dx = K(u, L) \frac{\partial u}{\partial x} \bigg|_{x=L} - K(u, 0) \frac{\partial u}{\partial x} \bigg|_{x=0},$$

вспомним, что $\varepsilon = c\rho u$ — это внутренняя энергия, заключённая в единице объёма, тогда

$$\int_{0}^{L} \frac{\partial \varepsilon}{\partial t} dx = \frac{\partial}{\partial t} \int_{0}^{L} \varepsilon dx = K(u, L) \frac{\partial u}{\partial x} \Big|_{x=L} - K(u, 0) \frac{\partial u}{\partial x} \Big|_{x=0},$$

- т.е. изменение суммарной внутренней энергии стержня происходит *только* за счёт потоков теплоты, проходящих через его торцы.

В случае, если торцы стержня теплоизолированы (т.е. проходящие через них потоки, равны нулю), то суммарная внутренняя энергия, запасённая в стержне, сохраняется:

$$\frac{\partial}{\partial t} \int_{0}^{L} \varepsilon dx = 0. \tag{3}$$

Конечно, нам хотелось бы, чтобы указанное свойство (или хотя бы его аналог) выполнялось и для разностного решения. Если мы проинтегрируем (1) по пространственновременной ячейке $[x_{i-1/2,x_{i+1/2}}] \times [t_j,t_{j+1}]$ (первая фаза интегро-интерполяционного метода):

$$\int_{x_{i-1/2}}^{x_{i+1/2}} (u(x,t_{j+1}) - u(x,t_j)) dx = \int_{t_j}^{t_{j+1}} \left(K(u,x) \frac{\partial u}{\partial x} \Big|_{x_{i+1/2}} - K(u,x) \frac{\partial u}{\partial x} \Big|_{x_{i-1/2}} \right) dt$$

то автоматически получим выполнение закона сохранения энергии. Действительно, если мы просуммируем интегралы по ячейкам следующим образом (не забываем о приграничных ячейках), получим:

$$\int_{x_0}^{x_{1/2}} (\ldots) dx + \sum_{i=1}^N \int_{x_{i-1/2}}^{x_{i+1/2}} (\ldots) dx + \int_{x_{N-1/2}}^{x_N} (\ldots) dx = \int_{t_j}^{t_{j+1}} \left(K(u, L) \frac{\partial u}{\partial x} \Big|_{x=L} - K(u, 0) \frac{\partial u}{\partial x} \Big|_{x=0} \right) dt,$$

т.е. энергия действительно сохраняется.

Однако после замены интегралов разностными соотношениями (вторая фаза интегроинтерполяционного метода) мы уже не можем гарантировать выполнения разностных аналогов законов сохранения (действительно, можно так выбрать квадратурную формулу для интеграла, что схема не только не будет консервативной, но и станет неустойчивой). Поэтому консервативность схемы (2) нужно доказывать отдельно. Поэтому умножим уравнения схемы (2) на $h\tau$ и просуммируем по $i=\overline{0,N}^1$:

$$c\rho\left(\frac{h}{2}y_0^{j+1} + h\sum_{i=1}^{N-1}y_i^{j+1} + \frac{h}{2}y_N^{j+1}\right) - c\rho\left(\frac{h}{2}y_0^j + h\sum_{i=1}^{N-1}y_i^j + \frac{h}{2}y_N^j\right) = \\ = \tau\left(\sigma(w_0^{j+1} - w_N^{j+1}) + (1 - \sigma)(w_0^j - w_N^j)\right),$$

где w_0^j и w_N^j — аппроксимации потоков на левой и правой границе соответственно (для слоя t_j). Следовательно, если эти потоки равны нулю, то

$$c\rho\left(\frac{h}{2}y_0^{j+1} + h\sum_{i=1}^{N-1}y_i^{j+1} + \frac{h}{2}y_N^{j+1}\right) = c\rho\left(\frac{h}{2}y_0^j + h\sum_{i=1}^{N-1}y_i^j + \frac{h}{2}y_N^j\right)$$
(4)

что и задаёт разностный аналог закона сохранения (3). Следовательно, построенная схема (2) действительно является консервативной.

Случай 2.

В случае нелинейной задачи предлагается использовать для решения следующую схему (не забудьте про аппроксимацию граничных условий):

$$c\rho \frac{y_i^{j+1} - y_i^j}{\tau} = \frac{1}{h} \left(a(y_{i+1}^{j+1}) \frac{y_{i+1}^{j+1} - y_i^{j+1}}{h} - a(y_i^{j+1}) \frac{y_i^{j+1} - y_{i-1}^{j+1}}{h} \right), \quad 1 \leqslant i \leqslant N, \tag{5}$$

— для её решения предлагается применить вариант метода простой итерации:

$$c\rho \frac{y_i^{(s+1)} - y_i^j}{\tau} = \frac{1}{h} \left(a(y_{i+1}^{(s)}) \frac{y_{i+1}^{(s+1)} - y_i^{(s+1)}}{h} - a(y_i^{(s)}) \frac{y_i^{(s+1)} - y_{i-1}^{(s+1)}}{h} \right), \quad 1 \leqslant i \leqslant N, \quad (6)$$

- т.е. на каждой итерации нужно решать систему с трёхдиагональной матрицей (коэффициенты которой *полностью* меняются от стадии к стадии). В этом, пожалуй, основное отличие от случая 1.

 $^{^{1}}$ Вывод аппроксимации граничных условий при i=0 и i=N предлагается в качестве упражнения.

Требование к выполнению лабораторной работы

Условно процесс выполнения данной лабораторной работы можно разделить на следующие части.

Часть 0. Теория. Подготовить ответы на контрольные вопросы, представленные в методическом пособии. Как и ранее, дополнительные вопросы формулируются в рамках личного общения с преподавателем по результатам ответов на контрольные вопросы.

Часть 1. Программирование. Реализовать программу численного решения начальнокраевой задачи для уравнения теплопроводности. Основные требования к программе:

- гибкость реализации;
- недопустимость утечек памяти;
- предусмотреть возможность решения задачи с помощью схемы с весами (при произвольном значении веса $\sigma \in [0,1]$);
- экономное использование памяти (недопустимо хранить весь массив решения в оперативной памяти ЭВМ);
- для решения возникающих задач использовать метод прогонки и его варианты (в комбинации с методом простой итерации).

Часть 2. Тестирование программы. На тестовых примерах продемонстрировать работоспособность созданных программ и совпадение наблюдаемого порядка с теоретическим

 ${f B}$ **случае** ${f 1}$ возможно построить частное эталонное решение задачи, положив K= const.

Также в данном случае возможно определить порядок сходимости метода.

Замечание 4. В случае схем для уравнений в частных производных мы можем иметь разный порядок сходимости по времени и по пространству.

Допустим, наша схема схема имеет погрешность аппроксимации $\psi_h = O(\tau + h^2)$ — тогда очевидно, что при измельчении шага h в q раз необходимо измельчить шаг τ в q^2 раз (рассуждения в общем случае очевидны).

Поскольку теперь погрешность метода зависит как от шага по времени, так и от шага по пространству, то для определения ошибки метода необходимо искать максимум на *пространственно-временной* сетке.

Например, пусть

$$\omega_h = \{x_i, \quad i = \overline{0, N}\} \subset [0, L]$$

— пространственная сетка на отрезке;

$$\omega_{\tau} = \{t_j, \quad j = \overline{0, M}\} \subset [0, T]$$

— временная сетка задачи.

Тогда погрешность метода z=y-u(x,t) необходимо искать на множестве $\Omega_{h,\tau}=\omega_h\times\omega_{\tau}$, т.е.

AbsErr =
$$\max_{\Omega_{b,\tau}} ||y_i^j - u(x_i, t_j)||$$
.

Замечание 5. В рамках выполнения ЛР \mathbb{N} 1 мы с Вами подробно обсудили, что ошибку метода лучше оценивать на nepsix временных слоях, поэтому и в данном случае вместо множества ω_{τ} лучше использовать

$$\omega_{\tau}(t_*) = \{ t_j \in \omega_{\tau} : t_j < t_* \},$$

где t_* — момент времени, близкий к начальному слою t_0 .

Замечание 6. Для оценки порядка сходимости необходимо решить задачу на серии сеток (не менее пяти!) и заполнить следующую таблицу (ниже пример таблицы для случая $\psi_h = O(\tau + h^2)$): где AbsErr — абсолютная ошибка, Δ — модуль отношения ошибок на двух

τ , h	AbsErr (τ, h)	Δ	$\log_q \Delta$
$ au_1,\ h_1$			
$q^2 au_1,\ qh_1$			
$q^4 au_1,\ q^2h_1$			

соседних сетках, \log_q — логарифм отношения ошибок.

Желательно рассмотреть случаи $\sigma = 0, 1, 1/2$.

В случае 2 определять порядок сходимости метода не нужно, но обязательно необходимо проверить качество работы алгоритма на эталонном решении.

В методическом пособии построено эталонное решение задачи Коши для полупространства (например, в случае правого полупространства)

$$c\rho \frac{\partial u}{\partial t} = \frac{\partial}{\partial x} \left(K(u) \frac{\partial u}{\partial x} \right), \quad x > 0, \quad t > 0;$$
 (7a)

$$u(x,0) = 0, \quad x > 0;$$
 (7b)

$$u(0,t) = f(t), \quad t > 0.$$
 (7c)

в виде бегущей волны.

В то же время схема (5) построена для задачи на отрезке. Поэтому применим численный метод к решению следующей задачи на отрезке:

$$c\rho \frac{\partial u}{\partial t} = \frac{\partial}{\partial x} \left(K(u) \frac{\partial u}{\partial x} \right), \quad 0 < x < L, \quad t > 0;$$
 (8a)

$$u(x,0) = 0, \quad 0 < x < L;$$
 (8b)

$$u(0,t) = f(t), \quad t > 0;$$
 (8c)

$$K(u)\frac{\partial u}{\partial x}\Big|_{x=L} = 0, \quad t > 0.$$
 (8d)

— т.е. мы теплоизолируем торец стержня, в направлении которого идёт тепловая волна.

Тогда в первые моменты времени t (до тех пор, пока фронт волны не дойдёт до правого конца стержня) решения задач (7) и (8) будут совпадать.

Случай левого полупространства рассматривается аналогично.

Часть 3. Физическая интерпретация.

Дополнительно требуется решить следующие задачи

Для случая 1:

- 1. Вывести достаточные условия монотонности разностных схем, рассматриваемых в данной лабораторной работе.
- 2. Рассмотреть задачу для стержня с теплоизолированными концами. Предоставить:
 - пример расчёта с монотонным решением и расчёта с немонотонным решением;
 - значения параметров численного метода и начальные условия задачи, при которых наблюдается немонотонный расчёт.

- Объяснить полученные результаты какая физическая интерпретация у немонотонных решений?
- 3. На основе результатов расчёта доказать консервативность схемы (2), непосредственно проверив выполнение (4) на каждом временном слое (желательно вывести график соответствующей разности в зависимости от номера слоя t_j). Меняется ли результат в зависимости от выбора разностной схемы?

Для случая 2: построить графики погрешности (для эталонного решения) в разные моменты времени t и объяснить наблюдаемые эффекты.

Список литературы

[1] Γ аланин M.П., Cавенков E.Б. Методы численного анализа математических моделей. М.: Изд-во МГТУ им. Н.Э. Баумана. 2010. 591 с.