

ОГЛАВЛЕНИЕ

Стр.

ГЛАВА 1	Лабораторная работа № 1	6
1.1	Тема работы. Цель работы. Порядок выполнения работы	6
1.2	Индивидуальное задание на лабораторную работу	7
1.3	Описание этапов выполнения лабораторной работы	8
1.3.1	Математическая постановка задачи	8
1.3.2	Построение аналитического решения	9
1.3.3	Построение разностной схемы	10
1.3.4	Исследование аппроксимации и устойчивости разностной схемы	11
ГЛАВА 2	Лабораторная работа №2	12
2.1	Тема работы. Цель работы. Порядок выполнения работы	12
2.2	Описание этапов выполнения лабораторной работы	12
2.2.1	Описание тестовой задачи, ее аналитическое решение	12
2.2.2	Экспериментальное исследование фактической скорости сходимости сеточного решения к точному для тестовой за- дачи	12

ГЛАВА 1

Лабораторная работа № 1

1.1 Тема работы. Цель работы. Порядок выполнения работы

Тема: решение краевых задач математической физики методом конечных разностей.

Цель работы: получение практических навыков построения и исследования разностных схем для задач математической физики, разработки вычислительных алгоритмов и компьютерных программ для их решения.

Порядок выполнения лабораторной работы:

- а) осуществить математическую постановку краевой задачи для физического процесса, описанного в предложенном варианте работы.
- б) осуществить построение разностной схемы, приближающей полученную краевую задачу. При этом следует согласовать с преподавателем тип разностной схемы;
- в) провести теоретическое исследование схемы: показать, что схема аппроксимирует исходную краевую задачу, и найти порядки аппроксимации относительно шагов дискретизации; исследовать устойчивость схемы и сходимость сеточного решения к решению исходной задачи математической физики;
- г) разработать алгоритм численного решения разностной краевой задачи;
- д) разработать компьютерную программу, реализующую созданный алгоритм, с интерфейсом, обеспечивающим следующие возможности: диалоговый режим ввода физических, геометрических и сеточных параметров задачи; графическую визуализацию численного решения задачи;
- е) провести исследование зависимости численного решения от величин параметров дискретизации;
- ж) оформить отчет о проделанной работе в соответствии с требованиями, изложенными в методических указаниях.

1.2 Индивидуальное задание на лабораторную работу

Разработать программу численного моделирования процесса остывания тонкой однородной пластины, имеющей форму диска радиусом R и толщиной l . Между гранями пластины и окружающей средой, имеющей температуру u_c , происходит теплообмен, описываемый законом Ньютона с коэффициентом теплообмена α . На боковой поверхности $r = R$ пластины поддерживается температура u_b . В начальный момент времени поле пластины обладает осевой симметрией, т.е. распределение температуры по пластине зависит только от радиальной координаты r полярной системы, т.е. $u|_{t=0} = \psi(r), 0 \leq r \leq R$.

Пластина выполнена из материала, характеризуемого коэффициентами теплопроводности k , объемной теплоемкости c .

Для численного решения задачи теплопроводности на временном промежутке использовать:

- а) Простейшую явную конечно-разностную схему;
- б) Простейшую неявную конечно-разностную схему;

При проведении расчетов использовать значения параметров $R, l, u_c, u_b, \alpha, T, k, c$ и выражение функции $\psi(r)$, указанные преподавателем.

Таблица 1.1 — Значения параметров задачи

Радиус пластины R	6 см
Толщина пластины l	0,5 см
Температура окружающей среды u_c	20° С
Коэффициент теплообмена α	$0,002 \frac{\text{Вт}}{\text{см}^2 \cdot \text{К}}$
Температура боковой поверхности u_b	$(20 + \psi(r))^\circ\text{С}$
Продолжительность эксперимента T	50 с
Коэффициент теплопроводности k	$0,59 \frac{\text{Вт}}{\text{см} \cdot \text{К}}$
Объемная теплоемкость c	$1,65 \frac{\text{Дж}}{\text{см}^3 \cdot \text{К}}$

1.3 Описание этапов выполнения лабораторной работы

1.3.1 Математическая постановка задачи

Процесс, происходящий в пластинке, описывается уравнением теплопроводности:

$$(1.1) \quad \frac{\partial u}{\partial t} = \frac{k}{c} \nabla^2 u + f(r, t)$$

В постановке задачи указано, что начальное распределение имеет радиальную симметрию. Учтем это и заключим, что дальнейший процесс так же имеет радиальную симметрию, т.е

$$(1.2) \quad u = u(r, t), \quad u(\varphi) = \text{const}$$

тогда:

$$(1.3) \quad \frac{\partial u}{\partial t} = \frac{k}{c} \left(\frac{1}{r} \frac{\partial u}{\partial r} + \frac{\partial^2 u}{\partial r^2} \right) + f(r, t)$$

Теплообмен между поверхностью пластинки и окружающей средой согласно условию задачи описывается при помощи закона Ньютона в дифференциальной форме:

$$(1.4) \quad \frac{d}{dt} \frac{\partial Q}{\partial S} = \alpha \Delta u = \alpha(u_c - u)$$

Если считать, что температура окружающей среды однородна, то:

$$(1.5) \quad \frac{\partial u}{\partial t} = \frac{\alpha S}{cSl} (u_c - u) = \frac{\alpha}{cl} (u_c - u) = f(r, t)$$

Особо следует рассмотреть граничное условие в точке $r = 0$. Используя соотношение (23) из методических указаний найдем:

$$(1.6) \quad \frac{\partial u}{\partial t} = \frac{2k}{c} \frac{\partial^2 u}{\partial r^2} + \frac{\alpha}{cl} (u_c - u)$$

Тогда, учитывая выражения (1.3), (1.5) и (1.6), а также условие задачи, постановка задачи Коши выглядит следующим образом:

$$(1.7) \quad \begin{cases} \frac{\partial u}{\partial t} = a^2 \left(\frac{1}{r} \frac{\partial u}{\partial r} + \frac{\partial^2 u}{\partial r^2} \right) + \frac{\alpha}{cl} (u_c - u), 0 < r \leq R \\ \frac{\partial u}{\partial t} = \frac{2k}{c} \frac{\partial^2 u}{\partial r^2} + \frac{\alpha}{cl} (u_c - u), r = 0 \\ u(0, r) = \psi(r), 0 \leq r \leq R \\ u(t, R) = u_b + J_0 \left(\frac{\mu r}{R} \right), 0 \leq t \leq T \end{cases}$$

1.3.2 Построение аналитического решения

Рассмотрим систему (1.7) в следующем виде:

$$(1.8) \quad \begin{cases} \frac{\partial u}{\partial t} = a^2 \left(\frac{1}{r} \frac{\partial u}{\partial r} + \frac{\partial^2 u}{\partial r^2} \right) + \frac{\alpha}{cl} (u_c - u), 0 < r \leq R \\ u(0, r) = u_b + J_0 \left(\frac{\mu r}{R} \right), 0 \leq r \leq R \end{cases}$$

Преобразуем правую часть первого уравнения этой системы:

$$(1.9) \quad a^2 \left(\frac{1}{r} \frac{\partial u}{\partial r} + \frac{\partial^2 u}{\partial r^2} \right) - \frac{\alpha}{cl} (u - u_c) \Rightarrow \frac{1}{r} \frac{\partial u}{\partial r} + \frac{\partial^2 u}{\partial r^2} - \beta (u - u_c)$$

Осуществим замену:

Таким образом правая часть представляет собой оператор Штурма-Лиувилля, для которого можно решить спектральную задачу:

$$(1.10) \quad \hat{L}v = \lambda v$$

$$(1.11) \quad \frac{1}{r} \frac{\partial v}{\partial r} + \frac{\partial^2 v}{\partial r^2} - \beta v = \lambda v$$

Это можно привести к уравнению Бесселя:

1.3.3 Построение разностной схемы

Для построения разностной схемы для начала введем равномерную сетку с шагами h_r — пространственный шаг и h_t — шаг по времени:

$$(1.12) \quad \begin{aligned} r_i &= ih_r, & i &= \overline{0, I} \\ t_k &= kh_t, & k &= \overline{0, K} \end{aligned}$$

Значения шагов равномерной сетки можно найти из следующих соотношений:

$$(1.13) \quad h_r = \frac{R}{I}$$

$$(1.14) \quad h_t = \frac{T}{K}$$

И рассмотрим 4 разностных отношения для производных по времени и пространству:

$$(1.15) \quad \left. \frac{\partial u}{\partial t} \right|_{(r_i, t_k)} = \frac{u_i^k - u_i^{k-1}}{h_t}, \quad i = \overline{0, I}, k = \overline{1, K}$$

$$(1.16) \quad \left. \frac{\partial u}{\partial t} \right|_{(r_i, t_k)} = \frac{u_i^{k+1} - u_i^k}{h_t}, \quad i = \overline{0, I}, k = \overline{0, K}$$

$$(1.17) \quad \left. \frac{\partial u}{\partial r} \right|_{(r_i, t_k)} = \frac{u_{i+1}^k - u_{i-1}^k}{2h_r}, \quad i = \overline{1, I-1}, k = \overline{0, K}$$

$$(1.18) \quad \left. \frac{\partial^2 u}{\partial r^2} \right|_{(r_i, t_k)} = \frac{u_{i+1}^k - 2u_i^k + u_{i-1}^k}{h_r^2}, \quad i = \overline{1, I-1}, k = \overline{0, K}$$

Построение неявной разностной схемы При построении явной разностной схемы воспользуемся соотношениями (1.16), (1.17), (1.18):

$$(1.19) \quad \left\{ \begin{array}{l} \frac{u_i^{k+1} - u_i^k}{h_t} = \alpha^2 \left(\frac{1}{ih_r} \frac{u_{i+1}^k - u_{i-1}^k}{2h_r} + \frac{u_{i+1}^k - 2u_i^k + u_{i-1}^k}{h_r^2} \right) + \frac{\alpha}{cl} (u_c - u) \\ i = \overline{1, I-1}, \quad k = \overline{0, K-1} \\ \frac{u_0^{k+1} - u_0^k}{h_t} = \frac{2k}{c} \cdot \frac{u_1^k - 2u_0^k + u_{-1}^k}{h_r^2} + \frac{\alpha}{cl} (u_c - u) \\ u_i^0 = \psi(ih_r) \\ i = \overline{0, I-1} \\ u_I^k = u_b \\ k = \overline{0, K} \end{array} \right.$$

В связи с радиальной симметрией запишем соотношение для первой пространственной производной:

$$(1.20) \quad \frac{u_1 - u_{-1}}{h_r} = 0$$

Из этого соотношения получим:

$$(1.21) \quad u_{-1} = u_1$$

В соответствии с этим получим:

$$(1.22) \quad \left\{ \begin{array}{l} \frac{u_i^{k+1} - u_i^k}{h_t} = \alpha^2 \left(\frac{1}{ih_r} \frac{u_{i+1}^k - u_{i-1}^k}{2h_r} + \frac{u_{i+1}^k - 2u_i^k + u_{i-1}^k}{h_r^2} \right) + \frac{\alpha}{cl} (u_c - u) \\ i = \overline{1, I-1}, \quad k = \overline{0, K-1} \\ \frac{u_0^{k+1} - u_0^k}{h_t} = \frac{4k}{c} \cdot \frac{u_1^k - u_0^k}{h_r^2} + \frac{\alpha}{cl} (u_c - u_0^k) \\ u_i^0 = \psi(ih_r) \\ i = \overline{0, I-1} \\ u_I^k = u_b \\ k = \overline{0, K} \end{array} \right.$$

1.3.4 Исследование аппроксимации и устойчивости разностной схемы

ГЛАВА 2

Лабораторная работа №2

2.1 Тема работы. Цель работы. Порядок выполнения работы

2.2 Описание этапов выполнения лабораторной работы

2.2.1 Описание тестовой задачи, ее аналитическое решение

2.2.2 Экспериментальное исследование фактической скорости сходимости сеточного решения к точному для тестовой задачи