## СРАВНИТЕЛЬНЫЙ АНАЛИЗ РАЗНОСТНОГО И ВЕРОЯТНОСТНОГО МЕТОДОВ ИССЛЕДОВАНИЯ МАТЕМАТИЧЕСКОЙ МОДЕЛИ, ПОСТРОЕННОЙ НА ДИФФЕРЕНЦИАЛЬНЫХ УРАВНЕНИЯХ В ЧАСТНЫХ ПРОИЗВОДНЫХ

Сушина А.Д.

Московский государственный технический университет им. Н.Э. Баумана студентка кафедры «Программное обеспечение ЭВМ и информационные технологии»

e-mail: nastya.sushina@yandex.ru

## Аннотация:

<u>Ключевые слова: математическая модель, дифференциальные уравнения, уравнения в частных производных, сравнительный анализ, разностный метод, вероятностный метод, задача теплопроводности, продольно-поперечная схема, метод Монте-Карло.</u>

Актуальность проблемы. Значительное число задач физики и техники приводит к линейным и нелинейным дифференциальным уравнения в частных производных. [1] Обычно решение во многих случаях является весьма трудоемким. [4] Для сложных математических моделей аналитические решения удается получить сравнительно редко. Поэтому среди приближенных математических методов основными методами решения задач являются численные. Эти методы позволяют добиться хорошего качественного и количественного описания исследуемого процесса или явления.

Не вызывает сомнения, что решение задач физики и техники является острой темой для изучения, и поиск наиболее подходящего метода решения является важной задачей. Поиск такого метода не может быть произведен без сравнительного анализа доступных методов решения задачи.

Наиболее распространенными подходами к решению задач данного типа являются разностные и вероятностные методов. Первый позволяет сводить приближенное решение уравнения в частных производных к решению систем алгебраических уравнений. [1] Второй основан на математическом аппарате теории вероятностей.

Исходя из вышесказанного, можно сделать вывод, что необходимость в сравнении методов исследования математической модели, построенной на дифференциальных уравнениях в частных производных, существует.

**Целью** данной работы является проведение сравнительного анализа разностных и вероятностных методов исследования математической модели, построенной на дифференциальном уравнении в частных производных.

## Основные задачи:

- 1. изучить достоинства и недостатки разностных методов на примере поперечно-продольной схемы;
- 2. изучить достоинства и недостатки вероятностных методов на примере метода Монте-Карло;
- 3. сравнить методы и сделать выводы о применимости данных методов для решения различных задач.

**Объектом** исследования являются методы исследования математических моделей. **Предметом** - отличия методов и их применимость для решения конкретных задач.

**Постановка задачи.** Рассмотрим следующую задачу: имеется тонкая прямоугольная пластина размерами  $a \times b$ . Температура по толщине пластины (третьей координате) принимается постоянной. Её двумерное температурное полс u(x,z) описывается математической моделью:

$$\frac{\partial}{\partial x} \left( k(x, z) \frac{\partial u}{\partial x} \right) + \frac{\partial}{\partial z} \left( k(x, z) \frac{\partial u}{\partial z} \right) + f(x, z) = 0$$
 (1)

Функция f(x, y) представляет внутренние объемные источники тепловыделения, например, за счет поглощения излучения в полупрозрачном материале пластины. Можно считать, что пластина охлаждается воздухом или водой, температура которых равна  $u_0$ . k является коэффициентом теплопроводности материала пластины.

Краевые условия задачи заданы следующим образом:

$$\begin{cases} x = 0, u(0, z) = u_0 \\ x = a, u(a, z) = u_0 \\ z = 0, u(x, 0) = u_0 \end{cases} (2)$$
$$z = bu(x, b) = u_0$$

**Метод установления.** Математическая модель (1), описывающая стационарную задачу, является дифференциальным уравнением эллиптического типа. Для его численного решения используем метод установления, заключающийся в преобразовании стационарной задачи в нестационарную. Добавим фиктивную производную по времени:

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{\partial}{\partial x} \left( k(x, z) \frac{\partial u}{\partial x} \right) + \frac{\partial}{\partial z} \left( k(x, z) \frac{\partial u}{\partial z} \right) + f(x, z)$$
 (3)

Если при численном решении уравнения (3), описывающего нестационарную задачу, использовать граничные условия (2), т. е. граничные условия, не зависящие от времени, то при стремлении времени к бесконечности, производная по времени будет стремиться к нулю, а решение нестационарной задачи (3) — к решению u(x,z)стационарной задачи (1). [2]

**Решение разностным методом**. В качестве примера разностного метода была взята продольно-поперечная схема.

Применение разностного метода начинают с построения разностной сетки, представляющей собой множество точек (узлов), образованных пересечением систем линий. Сетку можно представить как совокупность узлов, лежащих на строках  $i_2 = 0,1...N_2$ или как совокупность узлов, расположенных на столбцах  $i_1 = 0,1...N_1$ .

Если на каждой строке или столбце решать задачу методом прогонки при фиксированном  $i_1$  или  $i_2$ , то то для нахождения результата во всех узлах сетки потребуется число  $O(N_1N_2)$  арифметических действий, пропорциональное числу узлом двумерной сетки. Основная идея состоит в последовательном решении задачи для строк и для столбцов.

Рассмотрим в области

$$D_T = G \times [0 \le t \le T], G = [0 \le x \le a] \times [0 < y \le b](4)$$

уравнение (3) с начальными  $T(x, y, 0) = T_0(x, y), (x, y) \in G$ и граничными условиями (2).

Введем в области G сетку узлов

$${x^n = n * h_x, n = \overline{0:N}, N * h_x = a, z^m = m * h_z, m = \overline{0:M}, M * h_z = b},$$

а на отрезке  $[0 \le t \le T]$ сетку узлов  $\overline{\omega_r} = \{t^r = r * \tau, r = \overline{0:K}, K * \tau = T\}.$ 

Переход от одного слоя к другому совершается в два этапа с шагами  $0.5\tau$ . Для составления продольно поперечной схемы введем полуцелый слой  $t=t_r+\frac{\tau}{2}$ .

Запишем разностную схему ( $k = \lambda$ ):

$$\begin{cases} \frac{\overline{y_{nm}} - y_{nm}}{0.5\tau} = \frac{\lambda_{n+1/2,m}(\overline{y_{n+1,m}} - \overline{y_{nm}}) - \lambda_{n-1/2,m}(\overline{y_{nm}} - \overline{y_{n-1,m}})}{h_x^2} + \frac{\lambda_{n,m+1/2}(y_{n,m-1} - y_{nm}) - \lambda_{n,m-1/2,m}}{h_z^2} \\ \frac{y_{nm}^{\wedge} - \overline{y_{nm}}}{0.5\tau} = \frac{\lambda_{n+1/2,m}(\overline{y_{n+1,m}} - \overline{y_{nm}}) - \lambda_{n-1/2,m}(\overline{y_{nm}} - \overline{y_{n-1,m}})}{h_x^2} + \frac{\lambda_{n,m+1/2}(y_{n,m-1} - y_{nm}) - \lambda_{n,m-1/2,m}}{h_z^2} \end{cases}$$

Зафиксировав в первом из уравнений m, получим систему уравнений относительно значений  $\overline{y_{nm}}$ , где  $n=\overline{1:N-1}$ , состоящую из N-1 линейного уравнения. Тогда систему на каждом половинном временном слое можно представить как N-1 независимую задачу (для каждого фиксированного m). Аналогично решение второго из уравнений системы на каждом слое  $\tau+1$  представляет собой решение M-1 независимой задачи при фиксированном n.

Каждая из указанных задач является системой линейных уравнений относительно значений сеточной функции по неявному направлению и решается методом прогонки. [3]

По каждому из неявных направлений разностная схема является линейной и может быть записана в следующем виде:

$$\begin{split} A_{nm}\overline{y_{n-1,m}} + B_{nm}\overline{y_{nm}} + C_{nm}\overline{y_{n+1,m}} &= F_{nm}, (4) \\ \text{где} \quad A_{nm} &= \frac{\lambda_{n-1/2,m}}{h_x^2} \ , \quad B_{nm} &= \frac{-\lambda_{n-1/2,m}}{h_x^2} - \frac{\lambda_{n+1/2,m}}{h_x^2} + \frac{1}{0.5\tau} \ , \quad C_{nm} &= \frac{\lambda_{n+1/2,m}}{h_x^2} \ , \quad F_{nm} &= \frac{y_{nm}}{0.5\tau} + f(x_n,z_m) + \frac{\lambda_{n,m+1/2}y_{n,m-1}-\lambda_{n,m+1/2}*y_{nm}-\lambda_{n,m-1/2}*y_{nm}+\lambda_{n,m-1/2}y_{n,m+1}}{h_z^2} \end{split}$$

и соответственно:

$$\begin{split} &\alpha_{nm}y_{n-1,m}^{\ \, \wedge} + \%betta_{nm}y_{nm}^{\ \, \wedge} + \gamma_{nm}y_{n+1,m}^{\ \, \wedge} = -\phi_{nm}, (5) \\ &\Gamma_{\text{Де}} \quad \alpha_{nm} = \frac{\lambda_{n-1/2,m}}{h_z^2} \ \, , \quad \beta_{nm} = \frac{-\lambda_{n-1/2,m}}{h_z^2} - \frac{\lambda_{n+1/2,m}}{h_z^2} + \frac{1}{0.5\tau} \ \, , \quad \gamma_{nm} = \frac{\lambda_{n+1/2,m}}{h_z^2} \ \, , \quad \phi_{nm} = \frac{\overline{y_{nm}}}{0.5\tau} + f(x_n,z_m) + \frac{\lambda_{n,m+1/2}\overline{y_{n,m-1}} - \lambda_{n,m+1/2}*\overline{y_{nm}} - \lambda_{n,m-1/2}*\overline{y_{nm}} + \lambda_{n,m-1/2}\overline{y_{n,m+1}}}{h_x^2} \end{split}.$$

После очередного перехода со слоя  $\tau$  на слой  $\tau+1$  запоминаем значения сеточной функции. Решение задачи продолжается до тех пор, пока не будет выполнено условие:

$$max\left[\frac{y_{nm}^{\wedge}-y_{nm}}{y_{nm}^{\wedge}}\right] < \varepsilon$$

**Решение вероятностным методом**. В качестве примера был взят метод Монте-Карло, основанный на случайном блуждании.

Основной составляющей частью решения дифференциальных уравнение методом Монте-Карло является случайное блуждание. [4] Обычно процесс случайного блуждания моделируется на решетке, вписанной в некоторую область G так, что в каждый момент времени происходит «перескок» броуновской частицы из одного узла в соседний.

В классическом случайном блуждании величина шага и траектории фиксируется заранее. Такой процесс называется фиксированным случайным блужданием. Процесс фиксированного случайного блуждания обычно реализуется на узловой решетке с постоянным шагом.

Рассмотрим область  $G = [0 \le x \le a] \times [0 \le y \le b]$ . Зададим на этой области квадратную сетку Sh с шагом h. Все возникающие при этом узлы можно разделить на граничные и внутренние. Если в данный момент случайно блуждающая частица находится во внутренней точке, то она имеет равную вероятность перейти в любую из 4 соседних точек. Выбор направлений, в которых будет двигаться частица, производится с помощью случайных чисел.

Блуждание частицы заканчивается в тот момент, когда она перемещается в один из граничных узлов. Очевидно, что с вероятностью, равной 1, блуждание частицы через конечное число шагов закончится на границе.

При решении задачи стационарной теплопроводности температура внутренней точки определяется осреднением N температуры граничных точек, достигнутых беспорядочно блуждающими частицами.

$$T(x,z) = \frac{1}{N} \sum_{j=1}^{N} T_{\omega}(j)(7)$$

Если в теле имеется источник объемного тепла, то формула принимает вид:

$$T(x,z) = \frac{1}{N} \sum_{j=1}^{N} T_{\omega}(j) + \left[ \frac{Qh^2}{4k} \right] \frac{1}{N} \sum_{j=1}^{N} M_j, (8)$$

где Q — мощность тепловыделения на единицу объема, k -коэффициент теплопроводности, Mj — количество шагов, потребовавшееся j — случайно блуждающей частице для достижения границы из точки (x, z).

Тогда для решаемой задачи имеем:

$$T(x,z) = u0 + \left[\frac{Qh^2}{4k}\right] \frac{1}{N} \sum_{j=1}^{N} M_j$$
 (9)

Экспериментальная часть. Были разработаны программы, реализующие оба описанных метода. Задача решалась со следующими параметрами:

$$u_0=300 K$$
  $a=b=10$ см  $f(x,z)=f_0 e^{eta(x-a/2)^2(z-b/2)^2}$ , где $f0=30, eta=0.0073$ 

Для разностного метода были взяты следующие параметры: hx=hz=tau=0.2. Для вероятностного: h=0.2, количество частиц, выходящих из каждого узла = 1000.

Решение вычислялось на ПК со следующими характеристиками: процессор – AMD Ryzen 7 3700U with Radeon Vega Mobile Gfx 2.30 GHz; объем ОЗУ — 8GB; операционная система — Windows 10 64-bit.

На рисунках 1 — 4 изображены примеры решений задачи разностным и вероятностным методом.

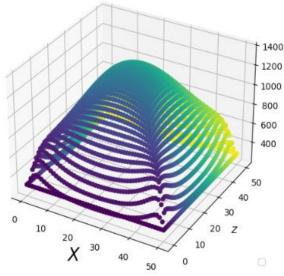


Рис 1. Разностный метод (а)

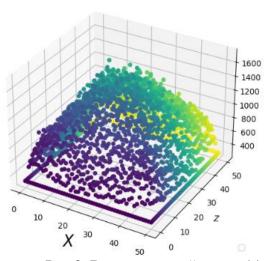


Рис 2. Вероятностный метод (а)

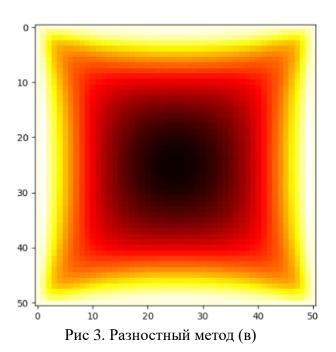


Рис 4. Вероятностный метод (в)

При шаге h=0.2 оба алгоритма работают быстро, пример разностный находит решение за 120 секунд, а вероятностный — за 20 секунд. Однако, уже при шаге h=0.1 верятностный метод работает значительно медленнее, так разностный алгоритм находит решение за 420 секунд, а вероятностный — за 3245 секунд.

По приведенным примерам можно заметить, что разностное решение с применением продольно-поперечной схемы дает более точный результат при том же шаге. При уменьшении шага этот алгоритм превосходит вероятностный не только в точности, то и в скорости.

У вероятностного метода есть свое преимущество — он позволяет находить результат в одной точке без расчета всего поля температур. Разностному методу для решения той же задачи необходимо было бы рассчитать все поле температур.

Разностный метод является достаточно сложным для реализации, в то время как вероятностный требует значительно меньше затрат на реализацию. При этом, вероятностный метод является более универсальным и не требует значительных доработок при измении условия задачи. Разностный метод потребовал бы дополнительного исследования и модификации программы при изменениях условия задачи.

**Выводы.** Исходя из полученных результатов, можно сделать вывод, что при небольшом шаге разностный метод, основанный на продольно-поперечной схеме, работает быстрее и точнее, чем вероятностный метод, осонованный на фиксированных случайных блужданиях.

Обы метода с заданной точностью решили задачу, поэтому их можно применять для решения задач подобного типа. При выборе метода для решения задачи, необходимо учитывать, что вероятностный метод требует меньше ресурсов для реализации, в то время как разностный метод является достаточно сложным. Также не стоит забывать о том, что вероятностный метод гораздо универсальнее и его можно будет переиспользовать на задачах с другими начальными условиями.

Необходимо также отметить, что задача, на которой проводились опыты, является достаточно простой, что дает некоторые преимущества разностному методу. Поэтому, в случае усложнения условий задачи, время работы разномтного метода может отличаться.

## Список литературы

- 1. Самарский, А.А. Введение в теорию разностных схем [Текст] / А.А. Самарский. Москва: Наука, 1971. 552 с.
- 2. J. Douglas. A general formulation of alternating direction methods [Tekct] / J. Douglas, J. E. Gunn. Numerische Mathematik, 1964. 453 c.
- 3. S. Wray. Alternating direction implicit finite difference methods for the heat equation on general domains in two and three dimensions [Текст] / Диссертация. / Steven Wray. Golden, Colorado: Colorado School of Mines. 95 с.
- 4. Кузнецов, В. Ф. Решение задач теплопроводности методом Монте-Карло [Текст] / В.Ф. Кузнецов. Москва: Ордена Ленина институт атомной энергии им. И.В Курчатова, 1973. 21 с.
- 5. Бусленко Н.П. Метод статистических испытаний (Монте-Карло) и его реализация на ЦВМ [Текст] / Н.П. Бусленко, Ю.А Шрейдер. Москва.: ФИЗМАТЛИТ, 1961. 228 с.