

# Федеральное государственное бюджетное образовательное учреждение высшего образования «Новосибирский государственный технический университет»



Кафедра прикладной математики

Курсовой проект

по дисциплине «Численные методы»

Группа ПМ-92 АРТЮХОВ РОМАН

Вариант 22

Преподаватели СОЛОВЕЙЧИК ЮРИЙ ГРИГОРЬЕВИЧ

ПАТРУШЕВ ИЛЬЯ ИГОРЕВИЧ

Новосибирск, 2021

#### Задача (вариант 22):

МКЭ для двумерной краевой задачи для эллиптического уравнения в декартовой системе координат. Базисные функции линейные на треугольниках. Краевые условия всех типов. Коэффициент диффузии λ разложить по квадратичным базисным функциям. Матрицу СЛАУ генерировать в разреженном строчном формате. Для решения СЛАУ использовать МСГ или ЛОС с неполной факторизацией.

#### 1. Постановка задачи

Эллиптическая краевая задача для функции u определяется дифференциальным уравнением:

$$-div(\lambda \cdot gradu) + \gamma u = f$$

заданным в некоторой области  $\Omega$  с границей  $S = S_1 \cup S_2 \cup S_3$  и краевыми условиями:

$$u\Big|_{S_1}=u_g$$

$$\lambda \frac{\partial u}{\partial n} \Big|_{S_2} = \theta$$

$$\lambda \frac{\partial u}{\partial n}\Big|_{S_3} + \beta \Big(u\Big|_{S_3} - u_\beta\Big) = 0$$

В декартовой системе координат это уравнение может быть записано в виде:

$$-rac{\partial}{\partial x}igg(\lambdarac{\partial u}{\partial x}igg) -rac{\partial}{\partial y}igg(\lambdarac{\partial u}{\partial y}igg) + \gamma u = f$$
 , в которых

 $uig|_{S_i}$  - значение искомой функции  $\mu$  на границе  $S_i$ 

 $\left. rac{\partial u}{\partial n} \right|_{S_i}$  - значение на  $S_i$  производной функции u по направлению внешней нормали к поверхности  $S_i$ , i=1,2,3.

 $\lambda$  - коэффициент диффузии.

# 2. Теоретическая часть

# а. Вариационная постановка в форме уравнения Галеркин

В операторной форме исходное уравнение можно переписать в форме Lu=f , где L - оператор, действующий в Гильбертовом пространстве H Нам нужно найти приближение к элементу u , соответствующее заданному элементу f .

Потребуем, чтобы невязка  $\psi_i \Big|_{S_1} = 0$  дифференциального уравнения была ортогональна некоторому пространству  $\Phi$  функций u, которое мы будем называть пространством пробных функций, т.е.

$$\int_{\Omega} \left( -div \left( \lambda \cdot gradu_{n} \right) + \gamma u_{n} \right) \psi_{i} d\Omega = \int_{\Omega} f \psi_{i} d\Omega$$

Применяя формулу Грина (интегрирование по частям для многомерного случая), перепишем уравнение в виде:

$$\begin{split} &\int\limits_{\Omega}\lambda\cdot gradu_{n}\cdot grad\psi_{i}d\Omega + \int\limits_{\Omega}\gamma u_{n}\psi_{i}d\Omega - \int\limits_{S}\lambda\frac{\partial u}{\partial n}\psi_{i}dS = \int\limits_{\Omega}f\psi_{i}d\Omega \\ &\text{ учитывая } S = S_{1} \cup S_{2} \cup S_{3} \colon \int\limits_{S}\lambda\frac{\partial u}{\partial n}\psi_{i}dS = \int\limits_{S}\lambda\frac{\partial u}{\partial n}\psi_{i}dS + \int\limits_{S}\lambda\frac{\partial u}{\partial n}\psi_{i}dS + \int\limits_{S}\lambda\frac{\partial u}{\partial n}\psi_{i}dS \end{split}$$

Теперь учтем заданные краевые условия.

Поскольку 
$$\psi_i \Big|_{S_1} = 0$$
 значит интеграл  $\int\limits_{S_1} \lambda \, \frac{\partial u}{\partial n} \psi_i dS = 0$  ,то интегральное

соотношение примет вид:

$$\int_{\Omega} \lambda \cdot \operatorname{grad} u_n \cdot \operatorname{grad} \psi_i d\Omega + \int_{\Omega} \gamma u_n \psi_i d\Omega - \int_{S_2} \theta \psi_i dS + \int_{S_3} \beta \left( u - u_\beta \right) \psi_i dS = \int_{\Omega} f \psi_i d\Omega$$

Исходя из того, что  $u_n = \sum_{i=1}^n q_i \psi_i$  перепишем уравнение в виде:

$$\begin{split} &\sum_{j=1}^{n} q_{j} \int_{\Omega} \lambda \cdot \operatorname{grad} \psi_{j} \cdot \operatorname{grad} \psi_{i} d\Omega + \sum_{j=1}^{n} q_{j} \int_{\Omega} \gamma \psi_{j} \psi_{i} d\Omega + \sum_{j=1}^{n} q_{j} \int_{S_{3}} \beta \psi_{j} \psi_{i} dS = \\ &= \int_{\Omega} f \psi_{i} d\Omega + \int_{S_{2}} \theta \psi_{i} dS + \int_{S_{3}} \beta u_{\beta} \psi_{i} dS \end{split}$$

Исходная задача рассматривается в декартовой системе координат, то

$$gradu = \left(\frac{\partial u}{\partial x}, \frac{\partial u}{\partial y}\right)$$

$$gradu \cdot gradv = \frac{\partial u}{\partial x} \frac{\partial v}{\partial x} + \frac{\partial u}{\partial y} \frac{\partial v}{\partial y}$$

Отсюда получаем уравнение в виде:

$$\sum_{j=1}^{n} q_{j} \int_{\Omega} \lambda \cdot \left( \frac{\partial \psi_{j}}{\partial x} \frac{\partial \psi_{i}}{\partial x} + \frac{\partial \psi_{j}}{\partial y} \frac{\partial \psi_{i}}{\partial y} \right) dx dy + \sum_{j=1}^{n} q_{j} \int_{\Omega} \gamma \psi_{j} \psi_{i} dx dy + \sum_{j=1}^{n} q_{j} \int_{S_{3}} \beta \psi_{j} \psi_{i} dx dy$$

$$= \int_{\Omega} f \psi_{i} dx dy + \int_{S_{2}} \theta \psi_{i} dx dy + \int_{S_{3}} \beta u_{\beta} \psi_{i} dx dy$$

#### **b.** Конечноэлементная дискретизация

На каждом конечном элементе  $\Omega_k$  - треугольнике эти функции будут совпадать с функциями  $L_1 \big( x, y \big), L_2 \big( x, y \big), L_3 (x, y)$  , такими, что

$$L_{i}(x,y) = 1$$
 в вершине  $(x_{i},y_{i})$  и нулю во всех остальных  $i = \overline{1,3}$ 

Любая линейная на  $\Omega_k$ , функция представима в виде линейной комбинации этих базисных линейных функций, коэффициентами будут значения функции в каждой из вершин треугольника  $\Omega_k$ . Таким образом, на каждом конечном элементе нам понадобятся 3 узла – вершины треугольника.

Получаем:

$$\psi_1 = L_1(x, y)$$

$$\psi_2 = L_2(x, y)$$

$$\psi_3 = L_3(x, y)$$

При вычислении интегралов от произведений вида  $L_i L_j$  по треугольнику  $\Omega_k$  или по любому его ребру  $\Gamma$  можно использовать формулы:

$$\int_{\Omega_{k}} (L_{1})^{\nu_{1}} (L_{2})^{\nu_{2}} (L_{3})^{\nu_{3}} d\Omega_{k} = \frac{\nu_{1}! \nu_{2}! \nu_{3}!}{(\nu_{1} + \nu_{2} + \nu_{3} + 2)!} 2mes\Omega_{k}$$

$$\int_{\Gamma} (L_i)^{\nu_i} (L_j)^{\nu_j} dS = \frac{\nu_i ! \nu_j !}{(\nu_i + \nu_j + 1)!} mes\Gamma, \quad i \neq j$$

где  $\mathit{mes}\Omega_{\scriptscriptstyle k} = \frac{1}{2} \big| \mathrm{det}\, D \big|$  — это площадь треугольника

$$D = egin{pmatrix} 1 & 1 & 1 \ x_1 & x_2 & x_3 \ y_1 & y_2 & y_3 \end{pmatrix}$$
 - матрица координат его вершин.

Учитывая построение L - функций, получаем следующие соотношения:

$$\begin{cases} L_1 + L_2 + L_3 = 1 \\ L_1 x_1 + L_2 x_2 + L_3 x_3 = x \\ L_1 y_1 + L_2 y_2 + L_3 y_3 = y \end{cases}$$

Получаем систему:

$$\begin{pmatrix} 1 & 1 & 1 \\ x_1 & x_2 & x_3 \\ y_1 & y_2 & y_3 \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} L_1 \\ L_2 \\ L_3 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 1 \\ x \\ y \end{pmatrix}$$

Находим коэффициенты линейных функций

$$L_i = a_0^i + a_1^i x + a_2^i y, \quad i = \overline{1,3}$$

$$\begin{pmatrix} L_1 \\ L_2 \\ L_3 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} a_0^1 + a_1^1 + a_2^1 \\ a_0^2 + a_1^2 + a_2^2 \\ a_0^3 + a_1^3 + a_2^3 \end{pmatrix} = D^{-1}f = \begin{pmatrix} 1 & 1 & 1 \\ x_1 & x_2 & x_3 \\ y_1 & y_2 & y_3 \end{pmatrix}^{-1} \begin{pmatrix} 1 \\ x \\ y \end{pmatrix}$$

$$D^{-1} = \frac{1}{|\det D|} \begin{pmatrix} x_2 y_3 - x_3 y_2 & y_2 - y_3 & x_3 - x_2 \\ x_3 y_1 - x_1 y_3 & y_3 - y_1 & x_1 - x_3 \\ x_1 y_2 - x_2 y_1 & y_1 - y_2 & x_2 - x_1 \end{pmatrix}$$

#### с. Переход к локальным матрицам

Чтобы получить выражения для локальных матриц жёсткости G и массы M каждого конечного элемента  $\Omega_k$ , перейдем к решению локальной задачи на каждом конечном элементе. Полученное уравнение для области  $\Omega$  представим в виде суммы интегралов по областям  $\Omega_k$  без учёта краевых условий.

$$\int_{\Omega_k} \lambda \cdot \left( \frac{\partial \psi_j}{\partial x} \frac{\partial \psi_i}{\partial x} + \frac{\partial \psi_j}{\partial y} \frac{\partial \psi_i}{\partial y} \right) dx dy + \int_{\Omega_k} \gamma \psi_j \psi_i dx dy = \int_{\Omega_k} f \psi_i dx dy$$

Локальная матрица будет представлять собой сумму матриц жёсткости и массы и будет иметь размерность 3х3.

#### і. Построение матрицы жёсткости

Рассмотрим первый член в вышеуказанном выражении для k-го конечного элемента:

$$\int_{\Omega_{k}} \lambda \cdot \left( \frac{\partial \psi_{j}}{\partial x} \frac{\partial \psi_{i}}{\partial x} + \frac{\partial \psi_{j}}{\partial y} \frac{\partial \psi_{i}}{\partial y} \right) dxdy$$

учитывая, что  $\psi_j = L_j$  ,  $\psi_i = L_i$  , получаем:

$$G_{ij} = \lambda \left( a_1^i a_1^j + a_2^i a_2^j \right) \frac{|\det D|}{2}, \quad i, j = \overline{0, 2}$$

В поставленной задаче требуется разложить  $\lambda$  по квадратичным базисным функциям:  $\lambda = \sum_{t=0}^5 \lambda_t \varphi_t$  , где  $\lambda_t$  – значение коэффициента  $\lambda$  в соответствующих

узлах,  $arphi_t$  - квадратичные базисные функции, которые определяются следующим образом:

$$\varphi_0 = L_1 (2L_1 - 1)$$

$$\varphi_1 = L_2(2L_2 - 1)$$

$$\varphi_2 = L_3 \left( 2L_3 - 1 \right)$$

$$\varphi_3 = 4L_1L_2$$

$$\varphi_4 = 4L_2L_3$$

$$\varphi_5 = 4L_1L_3$$

Таким образом, 
$$G_{ij} = \sum_{t=0}^5 \lambda_t \left( \alpha_1^i \alpha_1^j + \alpha_2^i \alpha_2^j \right) \int\limits_{\Omega_t} \varphi_t d\Omega_k, \ i,j = \overline{0,2}$$

Интегралы от базисных функций равны:

$$\int\limits_{\Omega_k} \varphi_0 d\Omega_k = \int\limits_{\Omega_k} \varphi_1 d\Omega_k = \int\limits_{\Omega_k} \varphi_2 d\Omega_k = \int\limits_{\Omega_k} 2L_i^2 - L_i d\Omega_k = 0$$

$$\int_{\Omega_{k}} \varphi_{3} d\Omega_{k} = \int_{\Omega_{k}} \varphi_{4} d\Omega_{k} = \int_{\Omega_{k}} \varphi_{5} d\Omega_{k} = \int_{\Omega_{k}} 4L_{i}L_{j} d\Omega_{k} = \frac{1}{3} mes\Omega_{k} = \frac{1}{6} \left| \det D \right|$$

Учитывая интегралы получим:

$$G_{ij} = \frac{\alpha_1^i \alpha_1^j + \alpha_2^i \alpha_2^j}{6} \left| \det D \right| \sum_{t=3}^5 \lambda_t, \quad i, j = \overline{0, 2}$$

Где  $\sum_{t=3}^{5} \lambda_t$  - сумма значений коэффициента на серединах трех сторон конечного элемента.

#### іі. Построение матрицы массы

Рассмотрим второй член в выражении для k-го конечного элемента:

$$\int_{\Omega_{k}} \gamma \psi_{j} \psi_{i} dx dy$$

учитывая, что  $\psi_{j} = L_{j}$ ,  $\psi_{i} = L_{i}$  , получаем:

учитывая, что 
$$\psi_j - L_j$$
,  $\psi_i - L_i$ , получаем: 
$$\begin{cases} M_{ij} = \gamma \int\limits_{\Omega_k} L_i L_j d\Omega_k = \gamma \frac{1}{12} \textit{mes} \Omega_k = \gamma \frac{1}{24} \big| \text{det } D \big|, \; i \neq j \end{cases}$$
 
$$M_{ij} = 2 \cdot \bigg( \gamma \frac{1}{24} \big| \text{det } D \big| \bigg), \; i = j$$

# ііі. Построение вектора правой части

Рассмотрим правую часть выражения для k-го конечного элемента:

$$\int_{\Omega} f \psi_i dx dy$$

$$f$$
 можно представить в виде:  $f=f_1L_1+f_2L_2+f_3L_3$   $f_i$  - значение в вершинах треугольника.  $\psi_i=L_i$  Получим: 
$$\int\limits_{\Omega_k}f_mL_mL_i=f_m\int\limits_{\Omega_k}L_mL_id\Omega_k$$
  $F_i=\sum_{m=1}^3f_m\int\limits_{\Omega}L_mL_id\Omega_k=\sum_{m=1}^3f_m\frac{1}{12}mes\Omega_k=\sum_{m=1}^3f_m\frac{\left|\det D\right|}{24},\quad i=\overline{0,2}$ 

# iv. Сборка глобальной матрицы и глобального вектора правой части.

В качестве базисных функций  $\psi_i$  берутся финитные функции, отличные от нуля лишь на нескольких конечных элементах. Поэтому большинство интегралов будут равны нулю. Ненулевыми интегралы  $\int\limits_{\Omega_l} \lambda \cdot grad\psi_j \cdot grad\psi_i d\Omega, \int\limits_{\Omega_l} \gamma \psi_j \psi_i d\Omega, \int\limits_{\Omega_l} f \psi_i d\Omega, \text{ будут в том случае,}$ 

если базисные функции  $\Psi_i$  и  $\Psi_j$  являются ненулевыми на конечном элементе  $\Omega_l$ 

 $\Omega_l \; ig( l = 1, ..., L ig)$ , L – количество конечных элементов.

При формировании глобальной матрицы из локальных, полученные суммированием матриц жесткости и массы, учитываем соответствие локальной и глобальной нумерации каждого конечного элемента. Зная глобальные номера узлов конечного элемента, определяем и то, какие элементы глобальной матрицы изменятся при учете текущего конечного элемента. Аналогично с правой частью. При учете текущего локального вектора изменяется те элементы глобального вектора правой части, номера которых совпадают с глобальными номерами узлов, присутствующих в этом конечном элементе.

# d. Учет краевых условий

# і. Учет первых краевых условий

Для учета первых краевых условий, в глобальной матрице и глобальном векторе находим соответствующую глобальному номеру краевого узла строку, и ставим на этой строке вместо диагонального элемента единицу, а вместо элемента с таким номером в вектор правой части – значение краевого условия.

#### іі. Учет вторых и третьих краевых условий

Рассмотрим краевые условия второго и третьего рода

$$\lambda \frac{\partial u}{\partial n}\Big|_{S_2} = \theta$$

$$\lambda \frac{\partial u}{\partial n}\Big|_{S_3} + \beta \left(u\Big|_{S_3} - u_\beta\right) = 0$$

Отсюда получаем, что для учета краевых условий необходимо вычислить интегралы:

$$I_1 = \int_{S_2} \theta \psi_i dx dy$$

$$I_2 = \int_{S_3} \beta u_{\beta} \psi_i dx dy$$

$$I_3 = \int_{S_3} \beta \psi_j \psi_i dx dy$$

Краевые условия второго и третьего рода задаются на ребрах, т.е. определяются двумя узлами, лежащими на ребре.

Параметр  $\beta$  на  $S_3$  будем считать постоянным

Параметр  $\mu_{\beta}$  будем раскладывать по двум базисным функциям, определенным на этом ребре.

$$u_{\beta} = u_{\beta 0} \varphi_0 + u_{\beta 1} \varphi_1$$

 $arphi_i$  - линейные базисные функции, которые имеют также свои глобальные номера во всей расчетной области

 $u_{eta i}$  - значения функции  $u_{eta}$  в узлах ребра.

Функцию heta раскладываем аналогичным образом.

Тогда интегралы примет вид: ..

$$I_1 = \int_{S_2} (\theta_0 \varphi_0 + \theta_1 \varphi_1) \varphi_i dx dy$$

$$I_2 = \int_{S_3} \beta \left( u_{\beta 0} \varphi_0 + u_{\beta 1} \varphi_1 \right) \varphi_i dx dy$$

$$I_3 = \int_{S_3} \beta \varphi_i \varphi_j dx dy$$

Для учета вклада вторых и третьих краевых условий рассчитываются две матрицы размерностью  $2\times 2$ 

Интегралы считаем по ребру, следовательно вычислять будем по формуле:

$$\int_{\Gamma} (L_i)^{\nu_i} (L_j)^{\nu_j} dS = \frac{\nu_i ! \nu_j !}{(\nu_i + \nu_j + 1)!} mes\Gamma, \quad i \neq j$$

$$mes\Gamma$$
 - длина ребра,  $mes\Gamma = \sqrt{\left(x_2 - x_1\right)^2 + \left(y_2 - y_1\right)^2}$ 

Интегралы, посчитанные по приведенным формулам, будут равны:

$$\begin{split} I_1 &= \begin{pmatrix} \int\limits_{S_2} L_1^2 dx dy & \int\limits_{S_2} L_1 L_2 dx dy \\ \int\limits_{S_2} L_2 L_1 dx dy & \int\limits_{S_2} L_2^2 dx dy \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} \theta_1 \\ \theta_2 \end{pmatrix} = \frac{1}{6} \operatorname{mes} S_2 \begin{pmatrix} 2 & 1 \\ 1 & 2 \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} \theta_1 \\ \theta_2 \end{pmatrix} \\ I_2 &= \beta \frac{1}{6} \operatorname{mes} S_3 \begin{pmatrix} 2 & 1 \\ 1 & 2 \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} u_{\beta 0} \\ u_{\beta 1} \end{pmatrix} \\ I_3 &= \beta \frac{1}{6} \operatorname{mes} S_3 \begin{pmatrix} 2 & 1 \\ 1 & 2 \end{pmatrix} \end{split}$$

Добавляя эту матрицу в левую часть, на места, соответствующие номерам узлов, получаем учет третьих краевых условий.

При расчете heta и  $etaig(u|_{S_3}-u_etaig)$  должно учитываться направление нормали

$$\lambda \left. \frac{\partial u}{\partial m} \right|_{S} = \lambda \cdot \operatorname{gradu} \cdot \vec{n}$$

Если рассматривать нормаль к наклонной стороне области, то для каждой из двух точек ребра, в которых рассматриваются нормали, значения производных решения по обеим координатам будет ненулевыми, если, производная самой функции по какой-либо координате не будет нулевой.