

# Lecture 6: 二维矩形元空间中的 Lagrange 型元

2023 年 4 月 6 日

## 1 本次课程内容

- 作业中问题
- 乘积型 Lagrange 型元算法
- 作业及练习

## 2 作业中问题

数值积分公式要在子区间上使用，且数值积分公式的精度要高于有限元的精度

## 3 Lagrange 型元

### 3.1 有限元方法的基本框架：

- (1) 把问题转化为变分形式
- (2) 选定单元形状，对求解区域作剖分
- (3) 构造基函数或单元形状函数，生成有限元空间
- (4) 形成有限元方程（Ritz-Galerkin 方程）
- (5) 提供有限元方程的有效解法
- (6) 收敛性及误差估计

### 3.2 Step 2: 区域网格剖分

若假设区域  $G$  可以分割成有限个互不重叠矩形的和，且每个小矩形的边和坐标轴平行。任意两个矩形，或者不相交，或者有公共的边或公共的顶点。我们把每个小矩形叫作单元，称如此的分割为矩形剖分。

- 物理节点的坐标:  $\mathbf{p}(i) = [x_i, y_i]^\top$
- 矩形单元节点信息:  $\mathbf{I}(i) = [i_1, i_2, i_3, i_4]^\top$
- 边界信息:  $\mathbf{E}(i) = [i_1, i_2, k]$ ,  $k$  代表其所属的边界
- 矩形单元上的广义坐标:  $\mathbf{G}(i)$

### 3.3 Step 3: Lagrange 型有限元

由单元刚度矩阵生成系数矩阵的过程中, 只需要标准形状上的基函数。对于矩形上的 Lagrange 型基函数可以通过一维 Lagrange 基函数的乘积得到。

- 单位正方形上的双线性基底

$$\begin{cases} N_{ij}(\xi, \eta) = \tilde{N}_i(\xi)\tilde{N}_j(\eta), & \partial_\xi N_{ij}(\xi, \eta) = \tilde{N}'_i(\xi)\tilde{N}_j(\eta) \\ \tilde{N}_0(\xi) = \xi, & \tilde{N}_1(\xi) = 1 - \xi \end{cases}$$

其广义坐标的维数和物理网格节点的个数相同。

- 单位正方形上的双二次基底

$$\begin{cases} N_{ij}(\xi, \eta) = \tilde{N}_i(\xi)\tilde{N}_j(\eta), & \partial_\xi N_{ij}(\xi, \eta) = \tilde{N}'_i(\xi)\tilde{N}_j(\eta) \\ \tilde{N}_0(\xi) = (2\xi - 1)(\xi - 1) & \tilde{N}_{\frac{1}{2}}(\xi) = 4\xi(1 - \xi) & \tilde{N}_1(\xi) = (2\xi - 1)\xi \end{cases}$$

广义坐标包含矩形的中心点和边的中点, 其维数高于物理网格节点的个数。

- 单位刚度矩阵包含 81 个元素, 在形成单元刚度矩阵时要做适当处理。为了后面生成单元刚度矩阵方便起见, 建议将  $N_{ij}$  的二维角标排序为一维角标仍记为  $N_i$ 。

### 3.4 Step 4: 形成线性方程组

#### 3.4.1 Step 4.1: 数值积分公式和仿射变换

- 对于单位正方形区域上的数值积分可以由  $[0, 1]$  区间上的数值积分得到

$$\begin{aligned} \int_0^1 \int_0^1 f(\xi, \eta) d\xi d\eta &= \int_0^1 \left[ \int_0^1 f(\xi, \eta) d\eta \right] d\xi \\ &\approx \int_0^1 \left[ \sum_{s=1}^n w_s^{(1)} f(\xi, \eta_s) \right] d\xi \approx \sum_{t=1}^m w_t^{(2)} \left[ \sum_{s=1}^n w_s^{(1)} f(\xi_t, \eta_s) \right] \end{aligned} \quad (3.1)$$

**Remark 3.1.** 可考虑使用 *cell* 函数增加可读性。

- 仿射变换

$$x = x_i + \xi \Delta x, \quad y = y_i + \eta \Delta y$$

### 3.4.2 Step 4.2: 形成单元刚度矩阵

以如下变分问题为例

$$a(u, v) = \int_{\Omega} [p(x, y)uv + q_1(x, y)\partial_x u \partial_x v + q_2(x, y)\partial_y u \partial_y v] dx dy = \int_{\Omega} f(x, y)v dx dy$$

通过仿射变换将在子区间  $I_i$  上的积分转化为单位正方形  $I_0$  上的积分

$$\begin{aligned} & \int_{I_i} [p(x, y)\varphi_i \varphi_j + q_1(x, y)\partial_x \varphi_i \partial_x \varphi_j + q_2(x, y)\partial_y \varphi_i \partial_y \varphi_j] dx dy \\ &= \int_{I_0} \left[ p(x_0 + h_x \xi, y_0 + h_y \eta) N_i N_j + \frac{1}{h_x^2} q_1(x_0 + h_x \xi, y_0 + h_y \eta) \partial_{\xi} N_i \partial_{\xi} N_j \right. \\ & \quad \left. + \frac{1}{h_y^2} q_2(x_0 + h_x \xi, y_0 + h_y \eta) \partial_{\eta} N_i \partial_{\eta} N_j \right] h_x h_y d\xi d\eta \end{aligned}$$

利用数值积分(3.1) 对上式进行计算, 所需要的数据仅为

$$\begin{aligned} & x_0, \quad y_0, \quad h_x, \quad h_y, \quad p(x_0 + h_x \xi_s, y_0 + h_y \eta_t), \quad q_1(x_0 + h_x \xi_s, y_0 + h_y \eta_t) \\ & q_2(x_0 + h_x \xi_s, y_0 + h_y \eta_t), \quad N_i(\xi_s, \eta_t), \quad \partial_{\xi} N_i(\xi, \eta), \quad \partial_{\eta} N_i(\xi, \eta) \end{aligned}$$

### 3.4.3 Step 4.3: 形成系数矩阵

通过广义坐标  $G$  将单元刚度矩阵分发到系数矩阵和右端向量的相应位置

### 3.4.4 Step 4.4: 自然边界条件和本质边界条件的处理

假设所考虑问题满足边界条件

$$\Delta u = 0, \quad \begin{cases} u = 0 & \text{on } \Gamma_1 \cup \Gamma_4 \\ \partial_x u = g_1 & \text{on } \Gamma_2 \\ \partial_y u = g_2 & \text{on } \Gamma_3 \end{cases}$$

- 自然边界条件的处理: 对右端向量更新

$$- \int_{\Gamma_2} g_1(x, y)v dx dy - \int_{\Gamma_3} g_2(x, y)v dx dy$$

由边界信息矩阵  $\mathbf{E}$  生成单位边界向量, 通过  $\mathbf{E}$  的第三个分量确定边界编号。对其处理和一维问题相同, 通过仿射变换转换到  $[0, 1]$  区间上计算。

- 本质边界条件的处理:

- 对系数矩阵和右端向量本质边界条件对应的相应行赋值为 0, 对角线元素赋值为 1
- 消去相应的行列
- 对系数矩阵本质边界条件对应的相应位置的  $A(i, i)$  赋大数值, 例如令  $A(i, i) = 10^{10}$ , 数值上可得  $u(i)$  近似为 0。

### 3.5 Step 5: 有限元方程的求解

### 3.6 Step 6: 数值误差计算

数值误差的计算依旧在每个单元上进行，通过仿射变换在单位正方形上进行求解。以  $L^2(\Omega)$  范数为例

$$\begin{aligned}\int_{\Omega} |u_h - u^*|^2 dx dy &= \sum_i \int_{I_i} |u_h(x, y) - u^*(x, y)|^2 dx dy \\&= \sum_i \int_{I_0} |u_h(x_0 + h_x \xi, y_0 + h_y \eta) - u^*(x_0 + h_x \xi, y_0 + h_y \eta)|^2 h_x h_y d\xi d\eta \\&= \sum_i \int_{I_0} \left| \sum_j u(G(j, i)) N_j(\xi, \eta) - u^*(x_0 + h_x \xi, y_0 + h_y \eta) \right|^2 h_x h_y d\xi d\eta\end{aligned}$$

而  $I_0$  上的积分可由数值积分公式得出。

## 4 作业及练习（基础题目）

令  $\Omega = [0, 1]^2$ ，利用 Lagrange 双线性元求解如下问题

$$\begin{cases} \Delta u + 2\pi^2 u = 2\pi^2 xy & \text{in } \Omega \\ u(0, y) = 0, \quad u(x, 0) = 0 \\ \partial_x u(1, y) = y - \pi \sin(\pi y) \\ \partial_y u(x, 1) = x - \pi \sin(\pi x) \end{cases}$$

相应的真解为

$$u^* = xy + \sin(\pi x) \sin(\pi y)$$

求数值解的  $L^2$  和  $H^1$  误差以及条件数随剖分步长的变换并画图。

**Remark 4.1.** 作业截止日期为 2023-04-12/2023-04-19 日，将程序代码和实验报告压缩为 .rar 文件，文件名为“姓名-微分方程数值解计算实习第六周作业.rar” 发送到邮箱 [yuanxk@jlu.edu.cn](mailto:yuanxk@jlu.edu.cn)，邮件名称为“姓名-微分方程数值解计算实习第六周作业”