

电磁场数值计算

邢庆子

Tel: 62781684(o), 13661226717

E-mail: xqz@tsinghua.edu.cn

清华大学工物系加速器实验室 刘卿楼309



上节内容

3.2 泛函的离散化与线性插值函数

3.2.1 场域的剖分（剖分形式、原则和要求）

3.2.2 线性插值函数

3.2.3 面积坐标及其性质

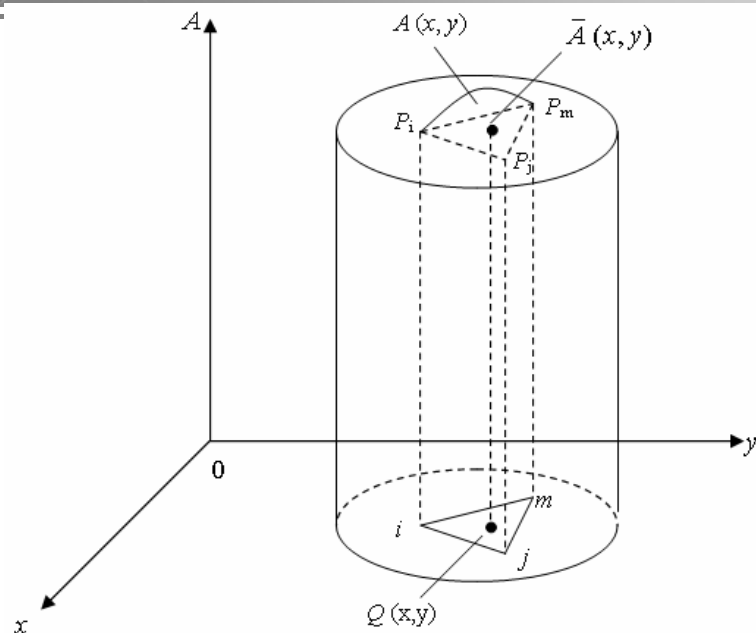
问题：有限元法中为什么要使用面积坐标？

- ☐ A 是为了确定空间一点的位置。
- ☐ B 是为了求解三角形单元面积更加方便。
- ☐ C 是为了求解导数更加方便。
- ☐ D 是为了求解积分更加方便。

提交



第3章 有限元法基础



$Q(x, y)$: 单元 e 内一点;

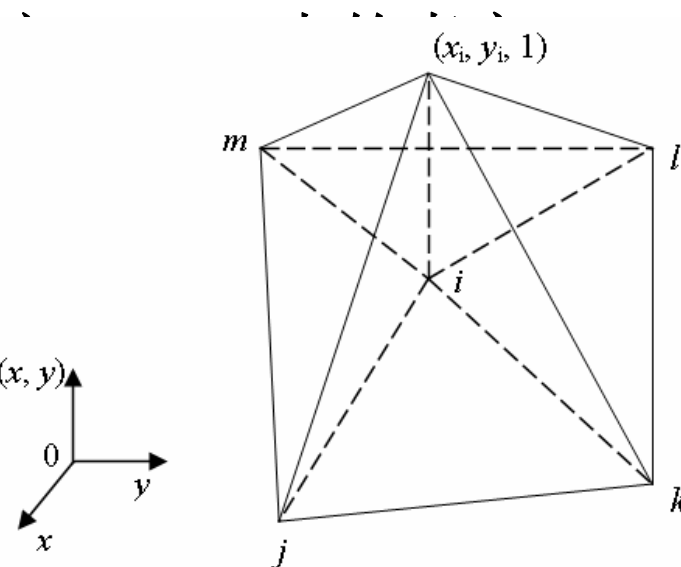
$A(x, y)$: 单元 e 的上表面;

值, 在曲面 A 上;

$\bar{A}(x, y)$: 单元 e 的下表面;

在通过 P_i 的平面 $P_e(x, y)$ 上;

$P_e(x, y)$ 上



对于每一个三角形单元 e , 泛函为:

$$F^{(e)}(A) = \iint_e \left[\left(\frac{\partial A}{\partial x} \right)^2 + \left(\frac{\partial A}{\partial y} \right)^2 - 2\mu JA \right] dx dy$$

平面 $P_e(x, y)$ 满足的方程: $P_e(x, y) = A_i N_i + A_j N_j + A_m N_m = \bar{A}(x, y)$

在场域 D 内函数 A 写成折平面公式为:

$$\bar{A}(x, y) = A_1 N_1(x, y) + A_2 N_2(x, y) + A_3 N_3(x, y) + \cdots + A_n N_n(x, y)$$



3.2 泛函的离散化与线性插值函数

- 面积坐标及其性质

总体坐标与面积坐标有一一对应关系，实际是坐标变换关系。 N_i , N_j , N_m 被称为局部坐标或面积坐标。

(1) N_i , N_j 和 N_m 之和恒等于1:

$$N_i + N_j + N_m = \frac{\Delta_i}{\Delta} + \frac{\Delta_j}{\Delta} + \frac{\Delta_m}{\Delta} = 1$$

(2) N_i , N_j 和 N_m 仅有两个量独立, x , y 坐标可转换成以 N_i , N_j 为变量的坐标系 (即面积坐标), 经过推导可得:

$$\begin{cases} x = x_i N_i + x_j N_j + x_m N_m = x_i N_i + x_j N_j + x_m (1 - N_i - N_j) \\ y = y_i N_i + y_j N_j + y_m (1 - N_i - N_j) \end{cases} \quad (3.52)$$



3.2 泛函的离散化与线性插值函数

采用面积坐标的优点在于泛函求积分时，可以化为对有关面积的积分，即由

$$\begin{aligned} dx dy &= \left| \frac{\partial(x, y)}{\partial(N_i, N_j)} \right| dN_i dN_j = \begin{vmatrix} \frac{\partial x}{\partial N_i} & \frac{\partial x}{\partial N_j} \\ \frac{\partial y}{\partial N_i} & \frac{\partial y}{\partial N_j} \end{vmatrix} dN_i dN_j \\ &= \left(\frac{\partial x}{\partial N_i} \frac{\partial y}{\partial N_j} - \frac{\partial x}{\partial N_j} \frac{\partial y}{\partial N_i} \right) dN_i dN_j \end{aligned}$$

对式 (3.52) 求导，可得

$$\begin{aligned} dx dy &= \left[(x_i - x_m)(y_j - y_m) - (x_j - x_m)(y_i - y_m) \right] dN_i dN_j \\ &= 2\Delta dN_i dN_j \end{aligned}$$



常用的积分：

$$\left\{ \begin{array}{l} \iint_e dx dy = 2\Delta \int_0^1 \int_0^{1-N_i} dN_i dN_j = \Delta \\ \iint_e N_i dx dy = 2\Delta \int_0^1 N_i dN_i \int_0^{1-N_i} dN_j = \frac{\Delta}{3} \\ \iint_e N_i^2 dx dy = 2\Delta \int_0^1 N_i^2 dN_i \int_0^{1-N_i} dN_j = \frac{\Delta}{6} \\ \iint_e N_i N_j dx dy = 2\Delta \int_0^1 N_i dN_i \int_0^{1-N_i} N_j dN_j = \frac{\Delta}{12}, i \neq j \end{array} \right.$$



本节内容

第3章 有限元法基础

3.3 平行平面场中拉普拉斯方程与泊松方程的有限元方程组



3.3 平行平面场中拉普拉斯方程与泊松方程的有限元方程组

求泛函 $F(A)$ 的极值函数，导出有限元方程组的过程分三步：

1) 把在区域建立起的泛函划分为 N_e 个三角形单元上的泛函之和，表示为 $F(A) = \sum_1^{N_e} F^{(e)}(A)$ ；

2) 利用线性插值求出 $A(x,y)$ 的线性插值函数，将各单元上的泛函化为多元函数的问题，即 $\sum_1^{N_e} F^{(e)}(A) \approx \sum_1^{N_e} F^{(e)}(\bar{A})$ ；

3) 进一步把泛函求极值的问题 $\delta F(\bar{A}) = 0$ 化为多元函数求极值的问题： $dF(\bar{A}) = 0$ 。



以上三步可总结为:

1) 单元分析: $F^{(e)}(\bar{A})$

2) 总体合成: $\sum_1^{N_e} F^{(e)}(A) \approx \sum_1^{N_e} F^{(e)}(\bar{A})$

3) 导出有限元方程组: $\delta F(\bar{A}) = 0 \implies dF(\bar{A}) = 0$

(并按强加边界修正有限元方程组)



下面以 $J \neq 0$ 为例进行分析。

3.3.1 有限元方程组的形成

对于单元 e ，对应于泊松方程与相关边界条件的泛函如下式所示：

$$F^{(e)}(A) = \iint_e \left(\frac{1}{2\mu} \left[\left(\frac{\partial A}{\partial x} \right)^2 + \left(\frac{\partial A}{\partial y} \right)^2 \right] - JA \right) dx dy \quad (3.25b)$$

下面我们来求三角形单元 e 的泛函的近似表达式。

$$F^{(e)}(A) = \iint_e \left(\frac{1}{2\mu} \left[\left(\frac{\partial A}{\partial x} \right)^2 + \left(\frac{\partial A}{\partial y} \right)^2 \right] - JA \right) dx dy$$

以上泛函，是具有哪一类边界条件的泊松方程对应的泛函？

- ☐ A 第一类边界条件
- ☐ B 第二类齐次边界条件
- ☐ C 第一类边界条件或第二类齐次边界条件

提交



1. 单元分析

将插值函数写成矩阵形式:

$$\begin{aligned} \bar{A}(x, y) &= \begin{bmatrix} N_i & N_j & N_m \end{bmatrix} \begin{bmatrix} A_i \\ A_j \\ A_m \end{bmatrix} \xrightarrow{\mathbf{N} = \begin{bmatrix} N_i & N_j & N_m \end{bmatrix}} \bar{A}(x, y) = \mathbf{N} \mathbf{A}^{(e)} \\ \mathbf{A}^{(e)} &= \begin{bmatrix} A_i \\ A_j \\ A_m \end{bmatrix} \\ \frac{\partial \bar{A}}{\partial x} &= \begin{bmatrix} \frac{\partial N_i}{\partial x} & \frac{\partial N_j}{\partial x} & \frac{\partial N_m}{\partial x} \end{bmatrix} \mathbf{A}^{(e)} = \frac{1}{2\Delta} \begin{bmatrix} b_i & b_j & b_m \end{bmatrix} \mathbf{A}^{(e)} = \frac{1}{2\Delta} \mathbf{A}^{(e)\mathrm{T}} \begin{bmatrix} b_i \\ b_j \\ b_m \end{bmatrix} \\ \text{令 } \mathbf{b} &= \begin{bmatrix} b_i \\ b_j \\ b_m \end{bmatrix} \quad = \frac{1}{2\Delta} \mathbf{b}^{\mathrm{T}} \mathbf{A}^{(e)} = \frac{1}{2\Delta} \mathbf{A}^{(e)\mathrm{T}} \mathbf{b} \end{aligned}$$



3.3 平行平面场中拉普拉斯方程与泊松方程的有限元方程组

同理可得：

$$\begin{aligned}\frac{\partial \bar{A}}{\partial y} &= \begin{bmatrix} \frac{\partial N_i}{\partial y} & \frac{\partial N_j}{\partial y} & \frac{\partial N_m}{\partial y} \end{bmatrix} \mathbf{A}^{(e)} \\ &= \frac{1}{2\Delta} \begin{bmatrix} c_i & c_j & c_m \end{bmatrix} \mathbf{A}^{(e)} = \frac{1}{2\Delta} \mathbf{A}^{(e)\mathrm{T}} \begin{bmatrix} c_i \\ c_j \\ c_m \end{bmatrix} \quad \text{令 } \mathbf{c} = \begin{bmatrix} c_i \\ c_j \\ c_m \end{bmatrix} \\ &= \frac{1}{2\Delta} \mathbf{c}^{\mathrm{T}} \mathbf{A}^{(e)} = \frac{1}{2\Delta} \mathbf{A}^{(e)\mathrm{T}} \mathbf{c}\end{aligned}$$



3.3 平行平面场中拉普拉斯方程与泊松方程的有限元方程组

则

$$\begin{aligned}\left(\frac{\partial \bar{A}}{\partial x}\right)^2 + \left(\frac{\partial \bar{A}}{\partial y}\right)^2 &= \frac{1}{2\Delta} \mathbf{A}^{(e)\mathrm{T}} \mathbf{b} \frac{1}{2\Delta} \mathbf{b}^{\mathrm{T}} \mathbf{A}^{(e)} + \frac{1}{2\Delta} \mathbf{A}^{(e)\mathrm{T}} \mathbf{c} \frac{1}{2\Delta} \mathbf{c}^{\mathrm{T}} \mathbf{A}^{(e)} \\ &= \mathbf{A}^{(e)\mathrm{T}} \frac{1}{4\Delta^2} [\mathbf{b}\mathbf{b}^{\mathrm{T}} + \mathbf{c}\mathbf{c}^{\mathrm{T}}] \mathbf{A}^{(e)} \\ &= \mathbf{A}^{(e)\mathrm{T}} \mathbf{S}^{(e)} \mathbf{A}^{(e)}\end{aligned}$$

其中

$$\begin{aligned}\mathbf{S}^{(e)} &= \frac{1}{4\Delta^2} [\mathbf{b}\mathbf{b}^{\mathrm{T}} + \mathbf{c}\mathbf{c}^{\mathrm{T}}] \\ &= \frac{1}{4\Delta^2} \begin{bmatrix} b_i^2 + c_i^2 & b_i b_j + c_i c_j & b_i b_m + c_i c_m \\ b_i b_j + c_i c_j & b_j^2 + c_j^2 & b_j b_m + c_j c_m \\ b_i b_m + c_i c_m & b_j b_m + c_j c_m & b_m^2 + c_m^2 \end{bmatrix}\end{aligned}$$



3.3 平行平面场中拉普拉斯方程与泊松方程的有限元方程组

对于泛函中 \mathbf{JA} 项:

$$\begin{aligned} J\bar{A} &= J \left[N_i A_i + N_j A_j + N_m A_m \right] = J \begin{bmatrix} N_i & N_j & N_m \end{bmatrix} \mathbf{A}^{(e)} \\ &= J \mathbf{A}^{(e)T} \begin{bmatrix} N_i \\ N_j \\ N_m \end{bmatrix} = \mathbf{A}^{(e)T} \begin{bmatrix} JN_i \\ JN_j \\ JN_m \end{bmatrix} \end{aligned}$$

将上面各式代入式 (3.25b) 可得

$$F^{(e)}(\bar{A}) = \iint_e \left(\frac{1}{2\mu} \mathbf{A}^{(e)T} \mathbf{S}^{(e)} \mathbf{A}^{(e)} - \mathbf{A}^{(e)T} \begin{bmatrix} JN_i \\ JN_j \\ JN_m \end{bmatrix} \right) dx dy \quad (3.64)$$



3.3 平行平面场中拉普拉斯方程与泊松方程的有限元方程组

$$F^{(e)}(\bar{A}) = \iint_e \left(\frac{1}{2\mu} \mathbf{A}^{(e)\mathrm{T}} \mathbf{S}^{(e)} \mathbf{A}^{(e)} - \mathbf{A}^{(e)\mathrm{T}} \begin{bmatrix} JN_i \\ JN_j \\ JN_m \end{bmatrix} \right) dx dy \quad (3.64)$$

$$\begin{aligned} \text{令 } \mathbf{k}^{(e)} &= \frac{1}{\mu} \iint_e \mathbf{S}^{(e)} dx dy = \frac{\mathbf{S}^{(e)}}{\mu} \iint_e dx dy = \frac{\mathbf{S}^{(e)}}{\mu} \Delta \\ &= \frac{1}{4\mu\Delta} \begin{bmatrix} b_i^2 + c_i^2 & b_i b_j + c_i c_j & b_i b_m + c_i c_m \\ b_i b_j + c_i c_j & b_j^2 + c_j^2 & b_j b_m + c_j c_m \\ b_i b_m + c_i c_m & b_j b_m + c_j c_m & b_m^2 + c_m^2 \end{bmatrix} \end{aligned}$$

或写成

$$k_{st}^{(e)} = \frac{1}{4\mu\Delta} (b_t b_s + c_t c_s) \quad (t, s = i, j, m)$$



3.3 平行平面场中拉普拉斯方程与泊松方程的有限元方程组

$$F^{(e)}(\bar{A}) = \iint_e \left(\frac{1}{2\mu} \mathbf{A}^{(e)\mathrm{T}} \mathbf{S}^{(e)} \mathbf{A}^{(e)} - \mathbf{A}^{(e)\mathrm{T}} \begin{bmatrix} JN_i \\ JN_j \\ JN_m \end{bmatrix} \right) dx dy \quad (3.64)$$

再令 $\mathbf{r}^{(e)} = \iint_e \begin{bmatrix} JN_i \\ JN_j \\ JN_m \end{bmatrix} dx dy$

三角形单元中
 J =常数时:

$$\mathbf{r}^{(e)} = \begin{bmatrix} \frac{\Delta}{3} J \\ \frac{\Delta}{3} J \\ \frac{\Delta}{3} J \end{bmatrix}$$

(参考书式 (3.55))



3.3 平行平面场中拉普拉斯方程与泊松方程的有限元方程组

三角形单元中 $J \neq$ 常数时:

$$J = \begin{bmatrix} N_i & N_j & N_m \end{bmatrix} \begin{bmatrix} J_i \\ J_j \\ J_m \end{bmatrix} \text{ 代入 } \mathbf{r}^{(e)} = \iint_e \begin{bmatrix} JN_i \\ JN_j \\ JN_m \end{bmatrix} dxdy = \begin{bmatrix} r_i^{(e)} \\ r_j^{(e)} \\ r_m^{(e)} \end{bmatrix} :$$

$$\begin{aligned} r_i^{(e)} &= \iint_e N_i J dxdy = \iint_e N_i \begin{bmatrix} N_i & N_j & N_m \end{bmatrix} \begin{bmatrix} J_i \\ J_j \\ J_m \end{bmatrix} dxdy \\ &= \left[\iint_e N_i^2 dxdy \quad \iint_e N_i N_j dxdy \quad \iint_e N_i N_m dxdy \right] \begin{bmatrix} J_i \\ J_j \\ J_m \end{bmatrix} \\ &= \left[\frac{\Delta}{6} \quad \frac{\Delta}{12} \quad \frac{\Delta}{12} \right] \begin{bmatrix} J_i \\ J_j \\ J_m \end{bmatrix} = \frac{\Delta}{12} (2J_i + J_j + J_m) \end{aligned}$$



3.3 平行平面场中拉普拉斯方程与泊松方程的有限元方程组

$$\mathbf{r}^{(e)} = \iint_e \begin{bmatrix} JN_i \\ JN_j \\ JN_m \end{bmatrix} dx dy = \begin{bmatrix} r_i^{(e)} \\ r_j^{(e)} \\ r_m^{(e)} \end{bmatrix}$$

同理,

$$r_j^{(e)} = \frac{\Delta}{12} (J_i + 2J_j + J_m)$$

$$r_m^{(e)} = \frac{\Delta}{12} (J_i + J_j + 2J_m)$$

可得

$$\mathbf{r}^{(e)} = \begin{bmatrix} r_i^{(e)} \\ r_j^{(e)} \\ r_m^{(e)} \end{bmatrix} = \frac{\Delta}{12} \begin{bmatrix} 2J_i + J_j + J_m \\ J_i + 2J_j + J_m \\ J_i + J_j + 2J_m \end{bmatrix}$$



3.3 平行平面场中拉普拉斯方程与泊松方程的有限元方程组

$$F^{(e)}(\bar{A}) = \iint_e \left(\frac{1}{2\mu} \mathbf{A}^{(e)\mathrm{T}} \mathbf{S}^{(e)} \mathbf{A}^{(e)} - \mathbf{A}^{(e)\mathrm{T}} \begin{bmatrix} JN_i \\ JN_j \\ JN_m \end{bmatrix} \right) dx dy \quad (3.64)$$

$$\mathbf{k}^{(e)} = \frac{1}{\mu} \iint_e \mathbf{S}^{(e)} dx dy \quad \mathbf{r}^{(e)} = \iint_e \begin{bmatrix} JN_i \\ JN_j \\ JN_m \end{bmatrix} dx dy = \begin{bmatrix} r_i^{(e)} \\ r_j^{(e)} \\ r_m^{(e)} \end{bmatrix}$$

至此，可写出一个三角形单元的泛函的近似表达式为：

$$F^{(e)}(\bar{A}) = \frac{1}{2} \mathbf{A}^{(e)\mathrm{T}} \mathbf{k}^{(e)} \mathbf{A}^{(e)} - \mathbf{A}^{(e)\mathrm{T}} \mathbf{r}^{(e)}$$



2. 总体合成

1) 节点参数的表示

$$\mathbf{A}' = \begin{bmatrix} A_1 \\ A_2 \\ \vdots \\ A_N \\ A_{N+1} \\ \vdots \\ A_{N_p} \end{bmatrix}$$

N_p : 计算场区（包括边界）节点总数

N : 未知参数的节点数

$N_p - N$: 强加边界节点数

\mathbf{A}' 称为总体磁位（列）矢量。



3.3 平行平面场中拉普拉斯方程与泊松方程的有限元方程组

在 D 域内共有 N_e 个三角形单元。对任意一个单元，三个节点参数都可以用总体磁位矢量表示，即

$$\begin{aligned} \mathbf{A}^{(e)} &= \begin{bmatrix} A_i \\ A_j \\ A_m \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 0 & 0 & 1 & \cdots & 0 & \cdots & 0 & \cdots & 0 \\ 0 & 0 & 0 & \cdots & 1 & \cdots & 0 & \cdots & 0 \\ 0 & 0 & 0 & \cdots & 0 & \cdots & 1 & \cdots & 0 \end{bmatrix} \mathbf{A}' \\ &= \mathbf{h}^{(e)} \mathbf{A}' \end{aligned} \quad \mathbf{A}' = \begin{bmatrix} A_1 \\ A_2 \\ \vdots \\ A_N \\ A_{N+1} \\ \vdots \\ A_{N_p} \end{bmatrix}$$



2) 单元刚度矩阵的表示

$$\mathbf{K}^{(e)} = \mathbf{h}^{(e)T} \mathbf{k}^{(e)} \mathbf{h}^{(e)} = \begin{matrix} & \begin{matrix} i & j & m \end{matrix} \\ \begin{bmatrix} \dots & K_{ii}^{(e)} & \dots & K_{ij}^{(e)} & \dots & K_{im}^{(e)} \\ & \vdots & & \vdots & & \vdots \\ \dots & K_{ji}^{(e)} & \dots & K_{jj}^{(e)} & \dots & K_{jm}^{(e)} \\ & \vdots & & \vdots & & \vdots \\ \dots & K_{mi}^{(e)} & \dots & K_{mj}^{(e)} & \dots & K_{mm}^{(e)} \end{bmatrix} & \begin{matrix} i \\ j \\ m \end{matrix} \end{matrix}$$

此矩阵各元素通式为:

$$K_{st}^{(e)} = \begin{cases} \frac{1}{4\mu\Delta} (b_s b_t + c_s c_t) & s, t = i, j, m \\ 0 & s, t \text{ 为其它值时} \end{cases}$$

K 矩阵的特点:

1) 是对称矩阵;

2) **K** 是由 **K**^(e) 组成的, **K**^(e) 中只有 **9** 个非零元素。



3) $\mathbf{r}^{(e)}$ 的统一表示式

$$\mathbf{R}^{(e)} = \mathbf{h}^{(e)\mathrm{T}} \mathbf{r}^{(e)} = \begin{bmatrix} \vdots \\ R_i^{(e)} \\ \vdots \\ R_j^{(e)} \\ \vdots \\ R_k^{(e)} \\ \vdots \end{bmatrix} \begin{matrix} i \\ j \\ m \end{matrix}$$

此矩阵各元素通式为:

$$R_s^{(e)} = \begin{cases} \iint_e N_s J dx dy & s = i, j, m \\ 0 & s \text{ 为其它值时} \end{cases}$$

用总体编号来表示每个单元的泛函:

$$F^{(e)}(\bar{A}) = \frac{1}{2} \mathbf{A}'^{\mathrm{T}} \mathbf{K}^{(e)} \mathbf{A}' - \mathbf{A}'^{\mathrm{T}} \mathbf{R}^{(e)}$$

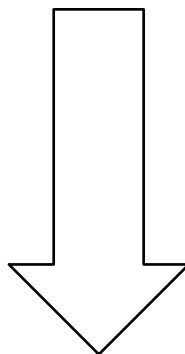


3.3 平行平面场中拉普拉斯方程与泊松方程的有限元方程组

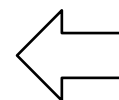
小结:

单元分析:

$$F^{(e)}(\bar{A}) = \frac{1}{2} \mathbf{A}^{(e)\mathrm{T}} \mathbf{k}^{(e)} \mathbf{A}^{(e)} - \mathbf{A}^{(e)\mathrm{T}} \mathbf{r}^{(e)}$$



\mathbf{A} 写为 \mathbf{A}'
 \mathbf{k} 写为 \mathbf{K}
 \mathbf{r} 写为 \mathbf{R}



为了用总体编号
来表示每个单元
的泛函

总体编号:

$$F^{(e)}(\bar{A}) = \frac{1}{2} \mathbf{A}'^{\mathrm{T}} \mathbf{K}^{(e)} \mathbf{A}' - \mathbf{A}'^{\mathrm{T}} \mathbf{R}^{(e)}$$



4) 总体合成

$$\begin{aligned} F(\bar{A}) &= \sum_{e=1}^{N_e} F^{(e)}(\bar{A}) = \sum_{e=1}^{N_e} \left(\frac{1}{2} \mathbf{A}'^T \mathbf{K}^{(e)} \mathbf{A}' - \mathbf{A}'^T \mathbf{R}^{(e)} \right) \\ &= \frac{1}{2} \mathbf{A}'^T \left(\sum_{e=1}^{N_e} \mathbf{K}^{(e)} \right) \mathbf{A}' - \mathbf{A}'^T \left(\sum_{e=1}^{N_e} \mathbf{R}^{(e)} \right) \end{aligned} \quad (3.83)$$

$$\text{令 } \mathbf{K} = \sum_{e=1}^{N_e} \mathbf{K}^{(e)} \quad \text{—— 总体刚度矩阵}$$

$$\mathbf{R} = \sum_{e=1}^{N_e} \mathbf{R}^{(e)}$$

则式 (3.83) 可写为:

$$F(\bar{A}) = \frac{1}{2} \mathbf{A}'^T \mathbf{K} \mathbf{A}' - \mathbf{A}'^T \mathbf{R}$$



3. 导出有限元方程组

$$\begin{aligned} dF(\bar{A}) &= d\left(\frac{1}{2} A'^T K A' - A'^T R\right) \\ &= \frac{1}{2} d(A'^T) K A' + \frac{1}{2} A'^T K d(A') - d(A'^T) R \\ &= d(A'^T) K A' - d(A'^T) R \\ &= d(A'^T) (K A' - R) = 0 \end{aligned}$$

(由于 $(A^T K B)^T = (K B)^T A = B^T K^T A = B^T K A$, 且 $A^T K B$ 为 1×1 的数, 则 $A^T K B = B^T K A$)

可得:

$$\boxed{K A' - R = 0}$$

即为所求的有限元方程组, 由此可求出全部未知节点参数!



3.3.2 强加边界条件的引入

第一类边界条件：边界上节点参数给定。

- 节点编号时，将强加边界节点参数放在最后面，如下：

$$A' = \begin{bmatrix} A_1 \\ A_2 \\ \vdots \\ A_N \\ \vdots \\ A_{N_p} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} A_{\text{I}} \\ A_{\text{II}} \end{bmatrix}$$

其中：待求未知节点参数矩阵为：

$$A_{\text{I}} = \begin{bmatrix} A_1 \\ A_2 \\ \vdots \\ A_N \end{bmatrix}$$

已知强加边界节点参数矩阵为：

$$A_{\text{II}} = \begin{bmatrix} A_{N+1} \\ \vdots \\ A_{N_p} \end{bmatrix}$$



3.3 平行平面场中拉普拉斯方程与泊松方程的有限元方程组

代入 $F(\bar{A}) = \frac{1}{2} A'^T K A' - A'^T R$

可得: $F(\bar{A}) = \frac{1}{2} \begin{bmatrix} A_I^T & A_{II}^T \end{bmatrix} \begin{bmatrix} K_{11} & K_{12} \\ K_{21} & K_{22} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} A_I \\ A_{II} \end{bmatrix} - \begin{bmatrix} A_I^T & A_{II}^T \end{bmatrix} \begin{bmatrix} R_1 \\ R_2 \end{bmatrix}$

$$A' = \begin{bmatrix} A_1 \\ A_2 \\ \vdots \\ A_N \\ \vdots \\ A_{N_p} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} A_I \\ A_{II} \end{bmatrix}$$

式中 A_{II} 、 R_1 、 R_2 : 已知参数

A_I : $N \times 1$ 阶列矩阵

A_{II} : $(N_p - N) \times 1$ 阶列矩阵

K_{11} : $N \times N$ 阶矩阵

K_{22} : $(N_p - N) \times (N_p - N)$ 阶矩阵

R_1 : $N \times 1$ 阶列矩阵

R_2 : $(N_p - N) \times 1$ 阶列矩阵



3.3 平行平面场中拉普拉斯方程与泊松方程的有限元方程组

将 $F(\bar{A}) = \frac{1}{2} \begin{bmatrix} \mathbf{A}_I^T & \mathbf{A}_{II}^T \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \mathbf{K}_{11} & \mathbf{K}_{12} \\ \mathbf{K}_{21} & \mathbf{K}_{22} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \mathbf{A}_I \\ \mathbf{A}_{II} \end{bmatrix} - \begin{bmatrix} \mathbf{A}_I^T & \mathbf{A}_{II}^T \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \mathbf{R}_1 \\ \mathbf{R}_2 \end{bmatrix}$ 展开得

$$F(\bar{A}) = \frac{1}{2} (\mathbf{A}_I^T \mathbf{K}_{11} \mathbf{A}_I + \mathbf{A}_{II}^T \mathbf{K}_{21} \mathbf{A}_I + \mathbf{A}_I^T \mathbf{K}_{12} \mathbf{A}_{II} + \mathbf{A}_{II}^T \mathbf{K}_{22} \mathbf{A}_{II}) - (\mathbf{A}_I^T \mathbf{R}_1 + \mathbf{A}_{II}^T \mathbf{R}_2)$$

$$dF(\bar{A}) = \frac{1}{2} \left[2d(\mathbf{A}_I^T) \mathbf{K}_{11} \mathbf{A}_I + \mathbf{A}_{II}^T \mathbf{K}_{21} d(\mathbf{A}_I) + d(\mathbf{A}_I^T) \mathbf{K}_{12} \mathbf{A}_{II} \right] - d(\mathbf{A}_I^T) \mathbf{R}_1$$

$$= \frac{1}{2} \left[2d(\mathbf{A}_I^T) \mathbf{K}_{11} \mathbf{A}_I + 2d(\mathbf{A}_I^T) \mathbf{K}_{12} \mathbf{A}_{II} \right] - d(\mathbf{A}_I^T) \mathbf{R}_1$$

$$= d(\mathbf{A}_I^T) \mathbf{K}_{11} \mathbf{A}_I + d(\mathbf{A}_I^T) \mathbf{K}_{12} \mathbf{A}_{II} - d(\mathbf{A}_I^T) \mathbf{R}_1$$

$$= d(\mathbf{A}_I^T) (\mathbf{K}_{11} \mathbf{A}_I + \mathbf{K}_{12} \mathbf{A}_{II} - \mathbf{R}_1)$$

由 $dF(\bar{A}) = 0$ 得 $\mathbf{K}_{11} \mathbf{A}_I + \mathbf{K}_{12} \mathbf{A}_{II} - \mathbf{R}_1 = 0$

即 $\mathbf{K}_{11} \mathbf{A}_I = \mathbf{R}_1 - \mathbf{K}_{12} \mathbf{A}_{II}$



3.3 平行平面场中拉普拉斯方程与泊松方程的有限元方程组

$$\begin{aligned} & \mathbf{K}_{11}\mathbf{A}_I = \mathbf{R}_1 - \mathbf{K}_{12}\mathbf{A}_{II} \\ \text{应用 } \mathbf{A}_{II} = \begin{bmatrix} d_1 \\ d_2 \\ \vdots \\ d_p \end{bmatrix} = \mathbf{d} \quad \text{可得} \quad & \mathbf{K}_{11}\mathbf{A}_I = \mathbf{R}_1 - \mathbf{K}_{12}\mathbf{d} \end{aligned}$$

(当强加边界为奇次边界时, $\mathbf{A}_{II} = [0] = \mathbf{d}$, 上式简化为:

$$\mathbf{K}_{11}\mathbf{A}_I = \mathbf{R}_1 \quad)$$

最后得到有限元方程组为:

$$\begin{cases} \mathbf{K}_{11}\mathbf{A}_I = \mathbf{R}_1 - \mathbf{K}_{12}\mathbf{d} \\ \mathbf{A}_{II} = \mathbf{d} \end{cases}$$

● 上面公式适用条件: $\mu = \text{常数}$! \mathbf{K} 与 x, y 无关。即只对非导磁材料, 或忽略饱和效应的铁磁材料才适用!



3.3 平行平面场中拉普拉斯方程与泊松方程的有限元方程组

● 讨论:

非齐次第二类边界条件下, 对于相关的边界单元, 其单元泛函如何表述?

二类边界泊松方程

$$\left\{ \begin{array}{l} \frac{\partial^2 A}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 A}{\partial y^2} = -\mu J \\ \frac{\partial A}{\partial n} \Big|_L = u_2(l) \end{array} \right. \quad \begin{array}{c} \text{对应单元泛函} \\ \longrightarrow \end{array}$$

$$F^{(e)}(A) = \iint_D \frac{1}{2} \left[\left(\frac{\partial A}{\partial x} \right)^2 + \left(\frac{\partial A}{\partial y} \right)^2 - 2\mu JA \right] dx dy - \int_L u_2 A dl$$



3.3 平行平面场中拉普拉斯方程与泊松方程的有限元方程组

本节无作业。