

第二讲：应力应变分析

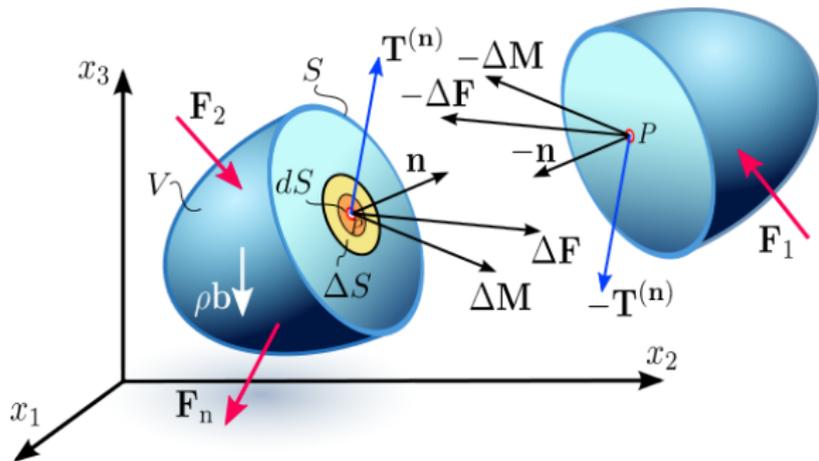
损伤力学基础研究生课程

任晓丹

同济大学建筑工程系

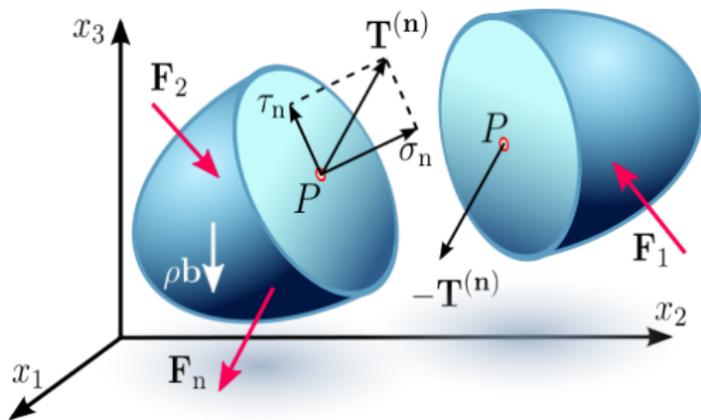
March 16, 2016

Euler–Cauchy 应力原理



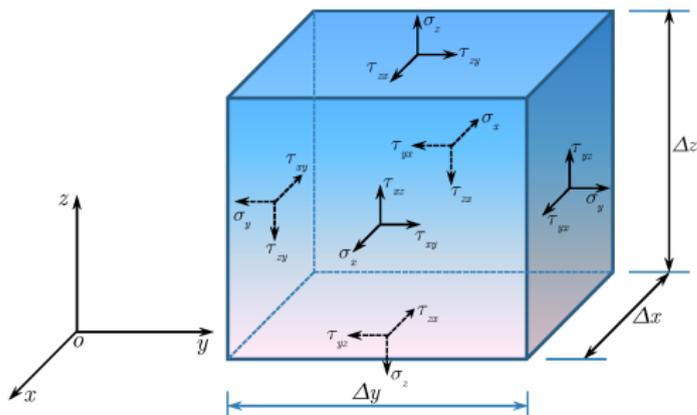
$$T_i^{(n)} = \lim_{\Delta S \rightarrow 0} \frac{\Delta F_i}{\Delta S} = \frac{dF_i}{dS} \quad \lim_{\Delta S \rightarrow 0} \frac{\Delta M_i}{\Delta S} = 0$$

Euler–Cauchy 应力原理



$$\sigma_n = \lim_{\Delta s \rightarrow 0} \frac{\Delta F_n}{\Delta S} = \frac{dF_n}{dS} \quad \tau = \lim_{\Delta s \rightarrow 0} \frac{\Delta F_s}{\Delta S} = \frac{dF_s}{dS}$$

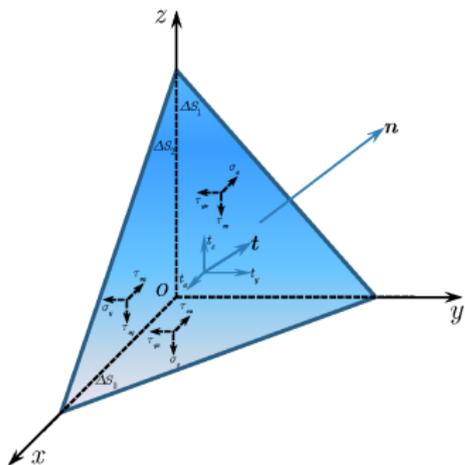
笛卡尔坐标系内的应力



$$\sigma_{ij} = \begin{bmatrix} \sigma_x & \tau_{xy} & \tau_{xz} \\ \tau_{yx} & \sigma_y & \tau_{yz} \\ \tau_{zx} & \tau_{zy} & \sigma_z \end{bmatrix}$$

由于剪应力的互等性，上述应力张量中的 9 个分量只有 6 个是彼此独立的，即：应力张量是二阶对称张量。

斜截面上的应力



$$\begin{cases} t_x = \sigma_x n_x + \tau_{xy} n_y + \tau_{xz} n_z \\ t_y = \tau_{yx} n_x + \sigma_y n_y + \tau_{yz} n_z \\ t_z = \tau_{zx} n_x + \tau_{zy} n_y + \sigma_z n_z \end{cases}$$

写成张量形式

$$t_i = \sigma_{ij} \cdot n_j, \quad \mathbf{t} = \boldsymbol{\sigma} \cdot \mathbf{n}$$

斜截面上的正应力和剪应力

$$\begin{cases} \sigma_n = \mathbf{t} \cdot \mathbf{n} = n_i \cdot \sigma_{ij} \cdot n_j \\ \tau = \sqrt{\mathbf{t} \cdot \mathbf{t} - \sigma_n^2} \end{cases}$$

主应力

- 存在某斜截面，只有正应力分量而没有剪应力分量，此时正应力方向为截面法向，于是有 $t = \sigma n$ 。
- 结合斜截面应力公式 $t = \sigma \cdot n$ ，得到应力特征方程

$$\sigma \cdot n = \sigma n \Rightarrow |\sigma_{ij} - \sigma \delta_{ij}| = 0$$

- 展开特征方程

$$\sigma^3 - I_1 \sigma^2 + I_2 \sigma - I_3 = 0$$

- 特征方程有 3 个实根，即 3 个主应力 σ_1, σ_2 和 σ_3 。一般约定： $\sigma_1 \geq \sigma_2 \geq \sigma_3$ 。进而可求得三个主方向，可以证明：当 $\sigma_1 \neq \sigma_2 \neq \sigma_3$ 时，三个主应力方向相互垂直。特征方程的系数，即应力张量三个不变量的求法，请参照上节课的讨论以及教材或其它资料。

应力偏量

- 定义静水应力：

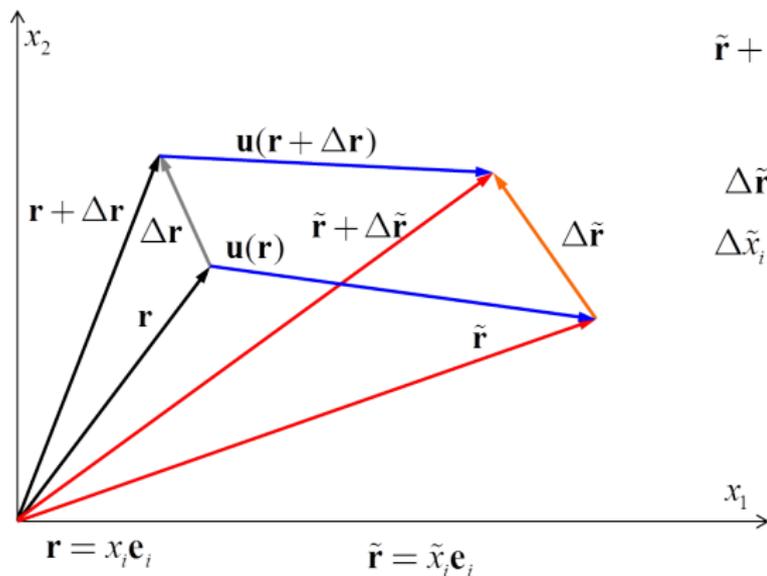
$$\sigma_m = \frac{1}{3} \text{Tr}(\boldsymbol{\sigma}) = \frac{1}{3} \sigma_{ii} = \frac{1}{3} (\sigma_1 + \sigma_2 + \sigma_3)$$

- 应力偏量定义为：

$$s_{ij} = \sigma_{ij} - \sigma_m \delta_{ij}$$

- 应力偏量表示纯剪应力状态，对于很多材料，是其重要的破坏控制机制，所以应力偏量应用十分广泛。
- J_1 、 J_2 和 J_3 分别称为应力偏张量的第一、第二、第三不变量。由于 $J_1 = 0$ ，因此，一点的应力状态也可以用 I_1 、 J_2 和 J_3 表示。

变形分析



$$\tilde{\mathbf{r}} + \Delta \tilde{\mathbf{r}} = \mathbf{r} + \Delta \mathbf{r} + \mathbf{u}(\mathbf{r} + \Delta \mathbf{r})$$



$$\Delta \tilde{\mathbf{r}} = \Delta \mathbf{r} + \mathbf{u}(\mathbf{r} + \Delta \mathbf{r}) - \mathbf{u}(\mathbf{r})$$

$$\Delta \tilde{x}_i = \Delta x_i + u_i(\mathbf{r} + \Delta \mathbf{r}) - u_i(\mathbf{r})$$



$$\begin{aligned} \Delta \tilde{x}_i &\approx \Delta x_i + u_{i,j} \Delta x_j \\ &= (\delta_{ij} + u_{i,j}) \Delta x_j \end{aligned}$$

格林应变与线性应变

考虑微段的长度变化

$$\begin{aligned} \|\mathrm{d}\tilde{\mathbf{r}}\|^2 &= \mathrm{d}\tilde{\mathbf{r}} \cdot \mathrm{d}\tilde{\mathbf{r}} = \mathrm{d}\tilde{x}_i \mathrm{d}\tilde{x}_i = \mathrm{d}x_j (\delta_{ij} + u_{i,j}) (\delta_{ik} + u_{i,k}) \mathrm{d}x_k \\ &= \mathrm{d}x_j (\delta_{jk} + u_{j,k} + u_{k,j} + u_{i,j} u_{i,k}) \mathrm{d}x_k \\ &= \mathrm{d}\mathbf{r} \cdot (\mathbf{1} + 2\mathbf{E}) \cdot \mathrm{d}\mathbf{r} \end{aligned}$$

此处格林 (Green) 应变定义为

$$\mathbf{E} = \frac{1}{2} (u_{j,k} + u_{k,j} + u_{i,j} u_{i,k})$$

定义位移梯度的对称与反对称分量

$$\varepsilon_{ij} = \frac{1}{2} (u_{i,j} + u_{j,i}) \quad \omega_{ij} = \frac{1}{2} (u_{i,j} - u_{j,i})$$

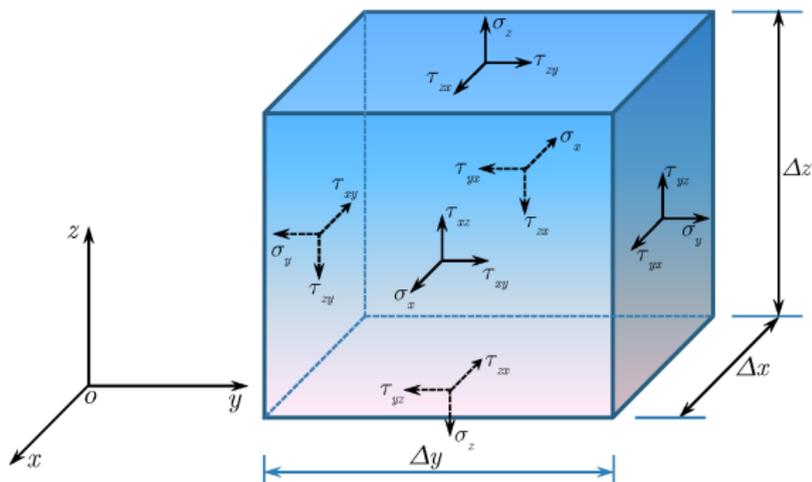
最终有如下表达式

$$E_{ij} = \varepsilon_{ij} + \frac{1}{2} (\varepsilon_{ik} \varepsilon_{jk} - \varepsilon_{ik} \omega_{jk} - \omega_{ik} \varepsilon_{jk} + \omega_{ik} \omega_{jk})$$

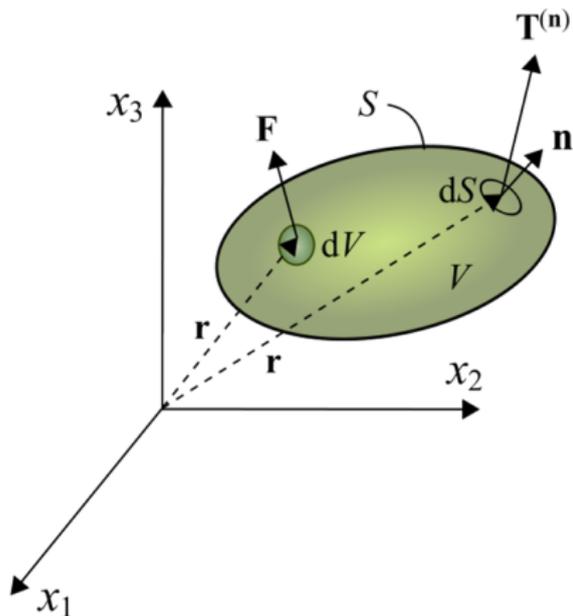
应变的分解与不变量

- 应变的球偏分解
- 体积应变
- 应变的不变量
- 与应力张量分析类似，均可利用二阶张量的相关结果，不再重复讲解

平衡方程



平衡方程



$$\oint_S \mathbf{T}^{(n)} dS + \int_V \mathbf{F} dV = 0$$

因为 $\mathbf{T}^{(n)} = \boldsymbol{\sigma} \cdot \mathbf{n}$ ，并使用散度定理，有

$$\int_V (\nabla \cdot \boldsymbol{\sigma} + \mathbf{F}) dV = 0$$

上式对任意体积 V 均成立，有

$$\nabla \cdot \boldsymbol{\sigma} + \mathbf{F} = 0$$

协调条件

$$u_i \quad \Rightarrow \quad \varepsilon_{ij} = \frac{1}{2}(u_{i,j} + u_{j,i})$$

$$\varepsilon_{ij} \text{ plus Compatibility} \quad \Rightarrow \quad u_i$$



$$\varepsilon_{ik,jl} - \varepsilon_{jk,il} - \varepsilon_{il,jk} + \varepsilon_{jl,ik} = 0$$

弹性本构关系

- 线弹性本构关系

$$\sigma_{ij} = E_{ijkl}\varepsilon_{kl}, \quad \boldsymbol{\sigma} = \mathbb{E}_0 : \boldsymbol{\varepsilon}$$

- 刚度张量的对称性

- 次对称性

$$E_{ijkl} = E_{jikl} = E_{ijlk}$$

- 主对称性

$$E_{ijkl} = E_{klij}$$

弹性本构关系

- Voigt notation

s_α	α	1	2	3	4	5	6
s_{ij}	i	1	2	3	1	1	2
	j	1	2	3	2	3	3

- 刚度张量矩阵化

$$[E] = \begin{bmatrix} E_{11} & E_{12} & E_{13} & E_{14} & E_{15} & E_{16} \\ E_{21} & E_{22} & E_{23} & E_{24} & E_{25} & E_{26} \\ E_{31} & E_{32} & E_{33} & E_{34} & E_{35} & E_{36} \\ E_{41} & E_{42} & E_{43} & E_{44} & E_{45} & E_{46} \\ E_{51} & E_{52} & E_{53} & E_{54} & E_{55} & E_{56} \\ E_{61} & E_{62} & E_{63} & E_{64} & E_{65} & E_{66} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} E_{1111} & E_{1122} & E_{1133} & E_{1112} & E_{1113} & E_{1123} \\ E_{2211} & E_{2222} & E_{2233} & E_{2212} & E_{2213} & E_{2223} \\ E_{3311} & E_{3322} & E_{3333} & E_{3312} & E_{3313} & E_{3323} \\ E_{1211} & E_{1222} & E_{1213} & E_{1212} & E_{1213} & E_{1223} \\ E_{1311} & E_{1322} & E_{1333} & E_{1312} & E_{1313} & E_{1323} \\ E_{2311} & E_{2322} & E_{2333} & E_{2312} & E_{2313} & E_{2323} \end{bmatrix}$$

弹性本构关系

正交各向异性 (Orthotropy)

$$[E] = \begin{bmatrix} E_{11} & E_{12} & E_{13} & 0 & 0 & 0 \\ E_{21} & E_{22} & E_{23} & 0 & 0 & 0 \\ E_{31} & E_{32} & E_{33} & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & E_{44} & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & E_{55} & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & E_{66} \end{bmatrix}$$

弹性本构关系

各向同性 (Isotropy)

$$E_{ijkl} = \lambda \delta_{ij} \delta_{kl} + \mu (\delta_{ik} \delta_{jl} + \delta_{il} \delta_{jk})$$

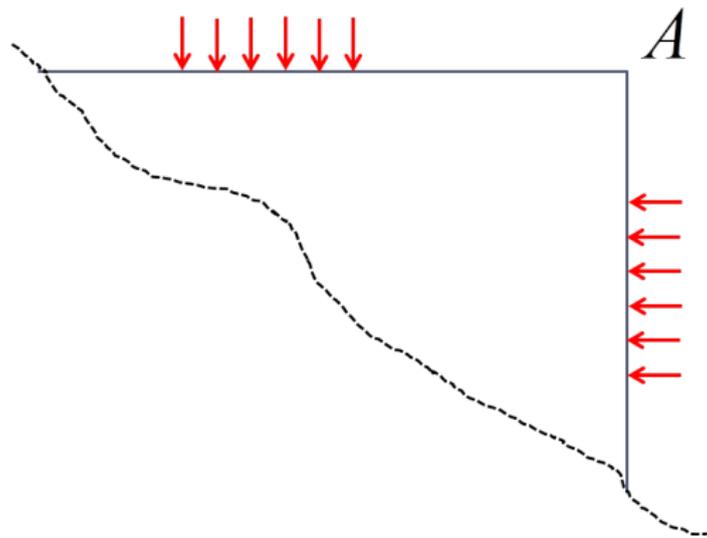
$$\sigma_{ij} = \lambda \delta_{ij} \varepsilon_{kk} + 2\mu \varepsilon_{ij}$$

$$\sigma_{kk} = 2K \varepsilon_{kk}, \quad s_{ij} = 2\mu e_{ij}$$

$$W = \frac{1}{2} K (\varepsilon_{kk})^2 + \mu e_{ij} e_{ij}$$

作业题 1

证明：如图所示角点 A 的应力为 0（无外力作用在角点上）



作业题 2

已知：1) 应变位移关系

$$\varepsilon_{ij} = \frac{1}{2}(u_{i,j} + u_{j,i})$$

2) 应力平衡方程

$$\sigma_{ij,j} + b_i = 0$$

求证：

$$\int_V \sigma_{ij} \delta \varepsilon_{ij} dV - \int_V b_i \delta u_i dV - \int_S \sigma_{ij} n_j \delta u_i dS = 0$$

公共邮箱

- 邮箱名：damage_mechanics@163.com
- 密码：sunshanglixue

