

主要内容

- § 2-1 平面应力问题与平面应变问题
- § 2-2 平衡微分方程
- § 2-3 斜面上的应力 主应力
- § 2-4 几何方程 刚体位移
- § 2-5 斜方向的应变及位移
- § 2-6 物理方程
- § 2-7 边界条件
- § 2-8 圣维南原理
- § 2-9 按位移求解平面问题
- § 2-10 按应力求解平面问题 相容方程
- § 2-11 常体力情况下的简化
- § 2-12 应力函数 逆解法与半逆解法

第二章 平面问题的基本理论

要点 —— 建立平面问题的基本方程

包括：平衡微分方程；几何方程；物理方程；变形协调方程；边界条件的描述；方程的求解方法等

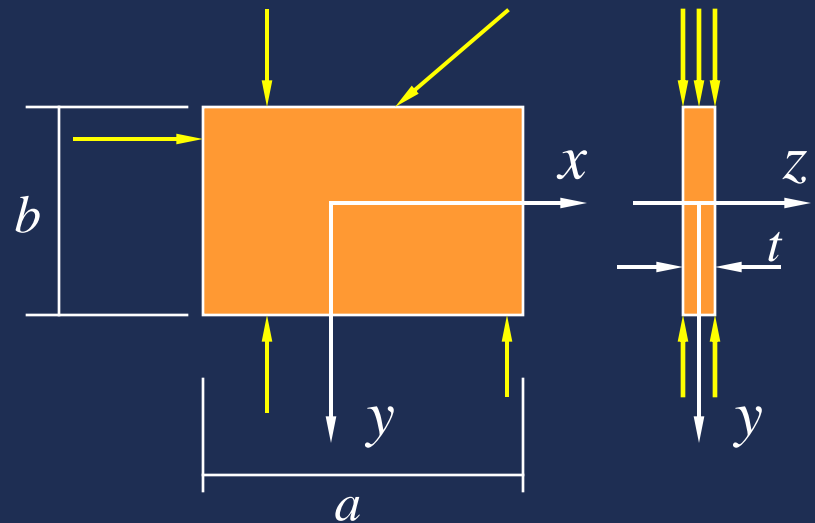
§ 2-1 平面应力问题与平面应变问题

1. 平面应力问题

(1) 几何特征

一个方向的尺寸比另两个方向的尺寸小得多。

$t \ll a, t \ll b$ —— 平板



如：板式吊钩，旋转圆盘，工字形梁的腹板等

(2) 受力特征

外力（体力、面力）和约束，仅平行于板面作用，沿 z 方向不变化。

(3) 应力特征

如图选取坐标系，以板的中面为 xy 平面，垂直于中面的任一直线为 z 轴。由于板面上不受力，有

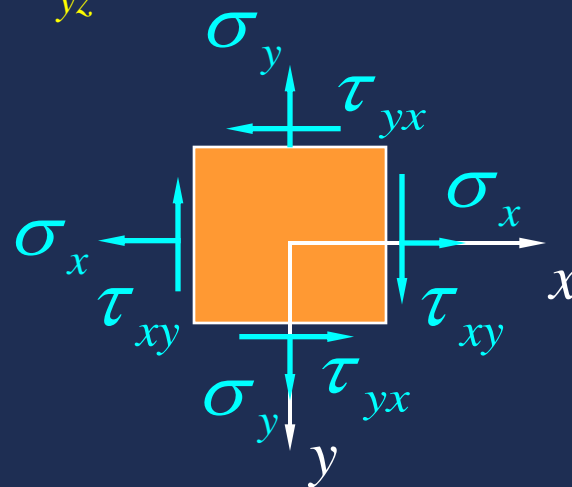
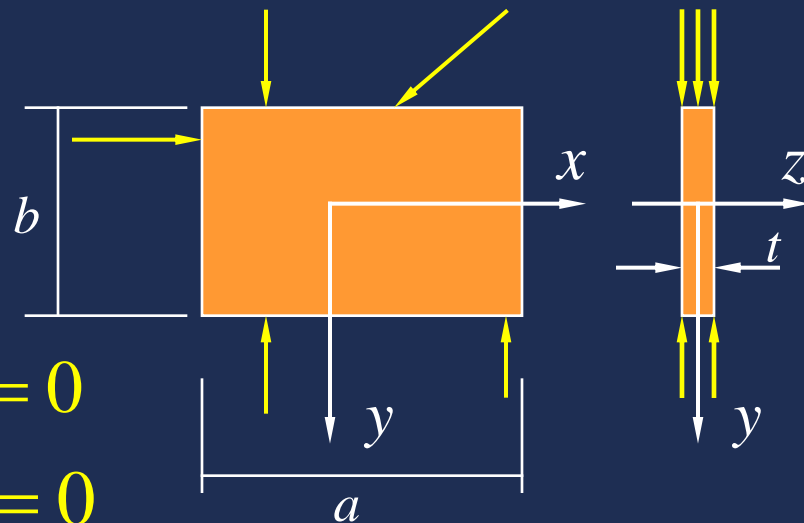
$$\begin{cases} (\sigma_z)_{z=\pm\frac{t}{2}} = 0 \\ (\tau_{zx})_{z=\pm\frac{t}{2}} = 0 \\ (\tau_{zy})_{z=\pm\frac{t}{2}} = 0 \end{cases} \begin{array}{l} \text{因板很薄，且外力} \\ \text{沿 } z \text{ 轴方向不变。} \\ \text{可认为整个薄板的} \\ \text{各点都有：} \end{array} \begin{cases} \sigma_z = 0 \\ \tau_{zx} = 0 \\ \tau_{zy} = 0 \end{cases}$$

由剪应力互等定理，有 $\tau_{zx} = \tau_{xz} = 0$ $\tau_{zy} = \tau_{yz} = 0$

结论： 平面应力问题只有三个应力分量：

$$\begin{cases} \sigma_x = \sigma_x(x, y) \\ \sigma_y = \sigma_y(x, y) \\ \tau_{xy} = \tau_{yx} = \tau_{xy}(x, y) \end{cases}$$

应变分量、位移分量也仅为 x 、 y 的函数，与 z 无关。

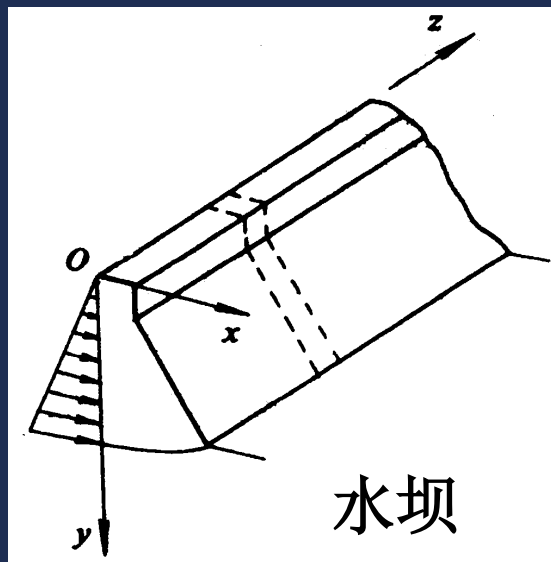


2. 平面应变问题

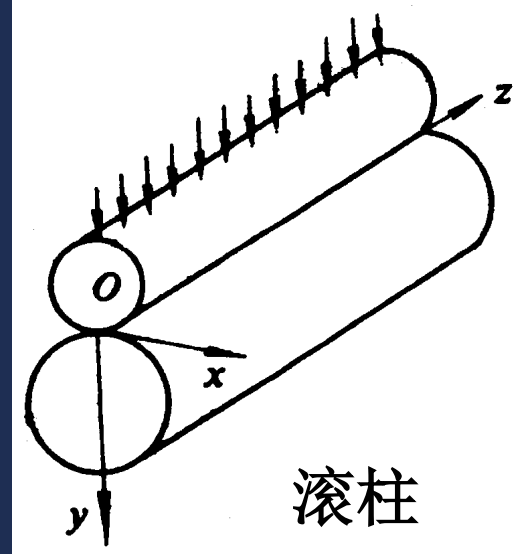
(1) 几何特征

一个方向的尺寸比另两个方向的尺寸大得多，且沿长度方向几何形状和尺寸不变化。

—— 近似认为无限长



水坝



滚柱

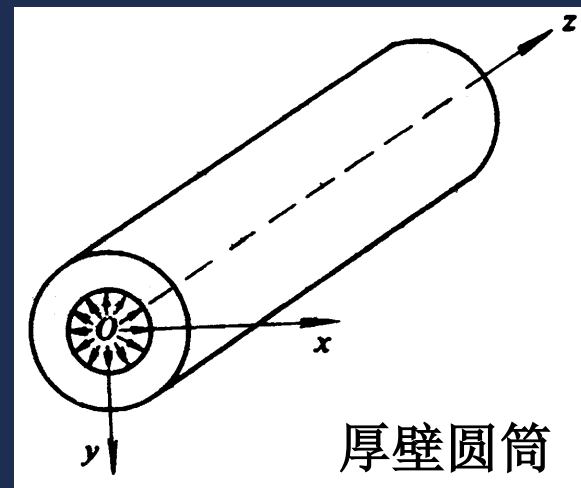
(2) 外力特征

外力（体力、面力）平行于横截面作用，且沿长度 z 方向不变化。

约束 —— 沿长度 z 方向不变化。

(3) 变形特征

如图建立坐标系：以任一横截面为 xy 面，任一纵线为 z 轴。设 z 方向为无限长，则 $\sigma_x, \dots, \varepsilon_x, \dots, u, \dots$ 沿 z 方向都不变化，仅为 x, y 的函数。任一横截面均可视为对称面



厚壁圆筒

因为任一横截面均可视为对称面，则有

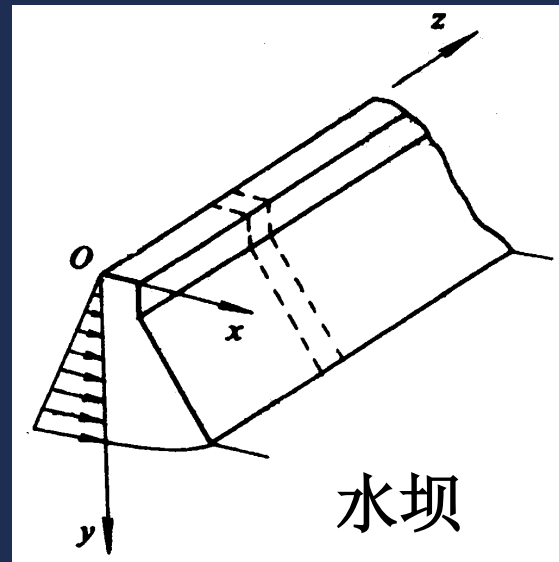
$$w \equiv 0$$

所有各点的位移矢量都平行于 $x y$ 平面。

—— 平面位移问题

$$\varepsilon_z \equiv 0 \quad \gamma_{zy} = \gamma_{yz} \equiv 0 \quad \gamma_{zx} = \gamma_{xz} \equiv 0$$

$$\begin{cases} \varepsilon_x = \varepsilon_x(x, y) \\ \varepsilon_y = \varepsilon_y(x, y) \\ \gamma_{xy} = \gamma_{yx} = \gamma_{xy}(x, y) \end{cases} \quad \text{—— 平面应变问题}$$

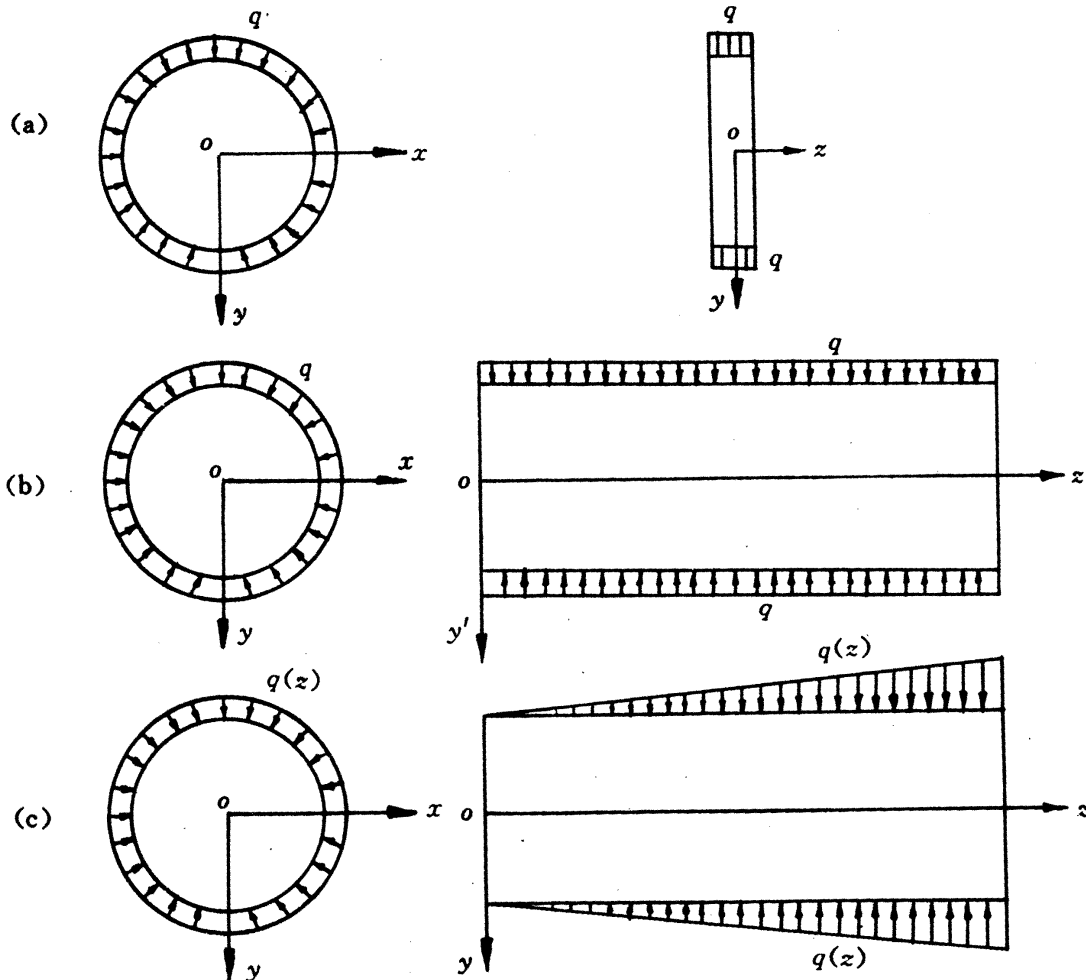


注： $\begin{cases} (1) \text{平面应变问题中 } \varepsilon_z \equiv 0 \text{ 但是, } \sigma_z \neq 0 \left(\sigma_z = \mu(\sigma_x + \sigma_y) \right) \\ (2) \text{平面应变问题中应力分量: } \sigma_x, \sigma_y, \sigma_z, \tau_{xy} \left(\tau_{zx} = \tau_{zy} = 0 \right) \end{cases}$
—— 仅为 $x y$ 的函数。

可近似为平面应变问题的例子：

煤矿巷道的变形与破坏分析；挡土墙；重力坝等。

如图所示三种情形，是否都属平面问题？是平面应力问题还是平面应变问题？



平面应力问题

平面应变问题

非平面问题

3. 平面问题的求解

问题： $\left\{ \begin{array}{l} \text{已知：外力（体力、面力）、边界条件，} \\ \text{求： } \underbrace{\sigma_x, \sigma_y, \tau_{xy} \quad \varepsilon_x, \varepsilon_y, \gamma_{xy} \quad u, v}_{\text{—— 仅为 } x, y \text{ 的函数}} \end{array} \right.$

需建立三个方面的关系：

(1) 静力学关系：

应力与体力、面力间的关系；—— 平衡微分方程

(2) 几何学关系：

形变与位移间的关系；—— 几何方程

(3) 物理学关系：

形变与应力间的关系。—— 物理方程

建立边界条件： $\left\{ \begin{array}{l} (1) \text{ 应力边界条件；} \\ (2) \text{ 位移边界条件；} \end{array} \right.$

§ 2-2 平衡微分方程

取微元体 $PABC$ (P 点附近),

$$PA = dx \quad PB = dy$$

Z 方向取单位长度。

设 P 点应力已知: $\sigma_x, \sigma_y, \tau_{xy} = \tau_{yx}$

体力: f_x, f_y

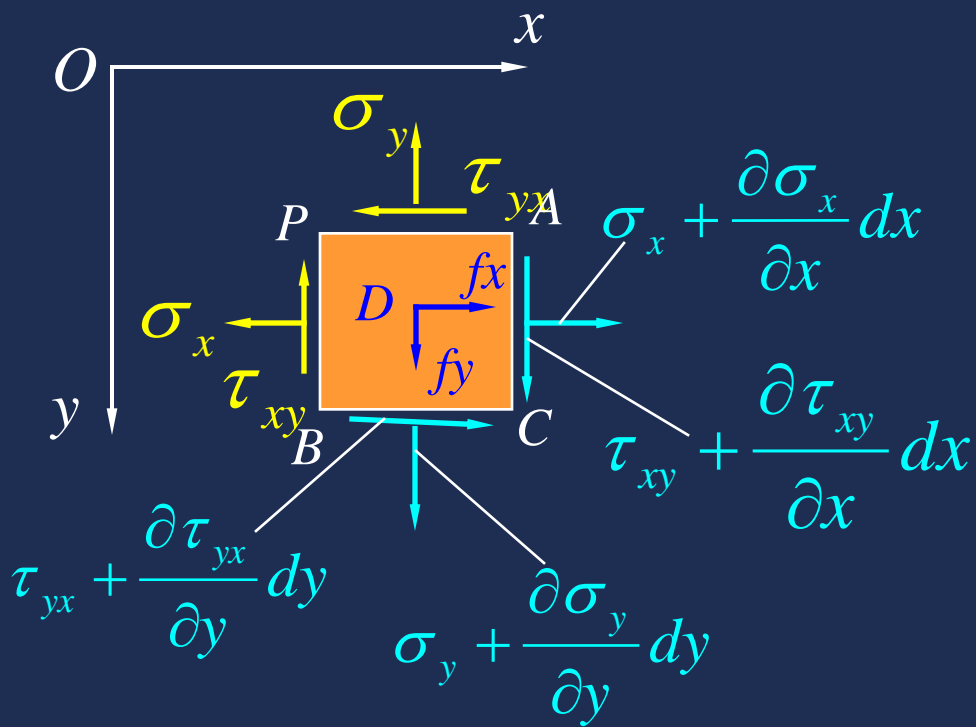
AC面:

$$\left\{ \begin{aligned} &\sigma_x + \frac{\partial \sigma_x}{\partial x} dx + \frac{1}{2!} \frac{\partial^2 \sigma_x}{\partial x^2} (dx)^2 + \dots \\ &\qquad \qquad \qquad \approx \sigma_x + \frac{\partial \sigma_x}{\partial x} dx \end{aligned} \right.$$

$$\left\{ \begin{aligned} &\tau_{xy} + \frac{\partial \tau_{xy}}{\partial x} dx + \frac{1}{2!} \frac{\partial^2 \tau_{xy}}{\partial x^2} (dx)^2 + \dots \approx \tau_{xy} + \frac{\partial \tau_{xy}}{\partial x} dx \end{aligned} \right.$$

BC面:

$$\left\{ \begin{aligned} &\sigma_y + \frac{\partial \sigma_y}{\partial y} dy \\ &\tau_{yx} + \frac{\partial \tau_{yx}}{\partial y} dy \end{aligned} \right.$$



注: 这里用了小变形假定, 以变形前的尺寸代替变形后尺寸。

由微元体 $PABC$ 平衡，得

$$\sum M_D = 0$$

$$\begin{aligned} & \left(\tau_{xy} + \frac{\partial \tau_{xy}}{\partial x} dx \right) dy \times 1 \times \frac{dx}{2} + \tau_{xy} dy \times 1 \times \frac{dx}{2} \\ & - \left(\tau_{yx} + \frac{\partial \tau_{yx}}{\partial y} dy \right) dx \times 1 \times \frac{dy}{2} - \tau_{yx} dx \times 1 \times \frac{dy}{2} = 0 \end{aligned}$$

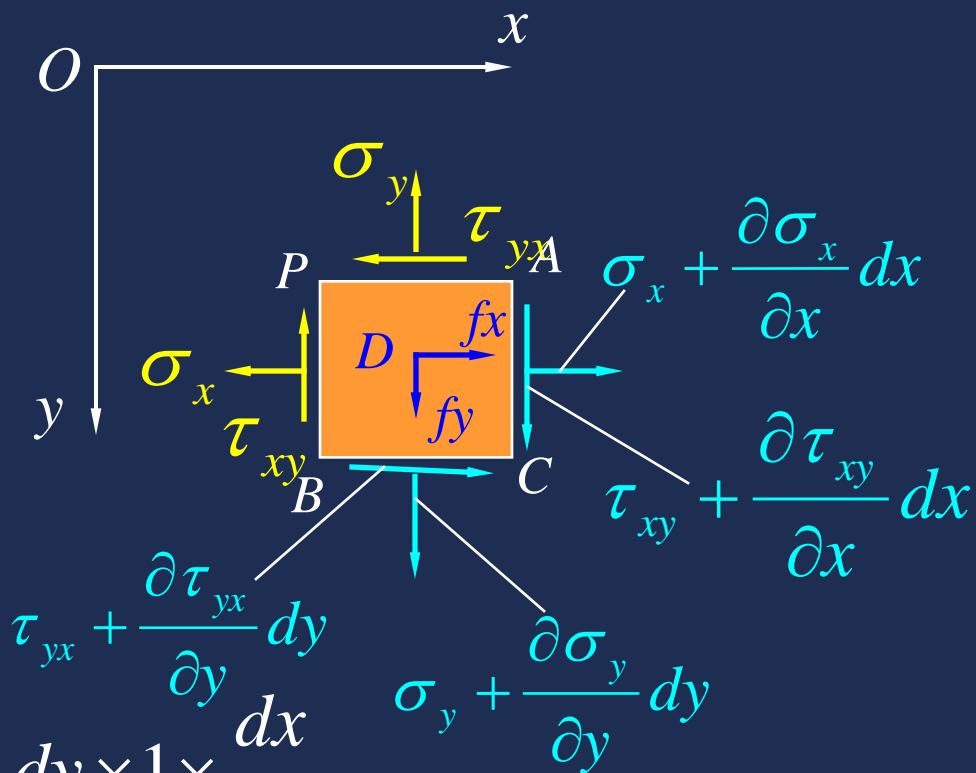
整理得：

$$\tau_{xy} + \frac{1}{2} \frac{\partial \tau_{xy}}{\partial x} dx = \tau_{yx} + \frac{1}{2} \frac{\partial \tau_{yx}}{\partial y} dy$$

当 $dx \rightarrow 0, dy \rightarrow 0$ 时，有

$$\tau_{xy} = \tau_{yx}$$

——剪应力互等定理



$$\sum F_x = 0$$

$$\begin{aligned} & (\sigma_x + \frac{\partial \sigma_x}{\partial x} dx) dy \times 1 - \sigma_x dy \times 1 \\ & + (\tau_{yx} + \frac{\partial \tau_{yx}}{\partial y} dy) dx \times 1 - \tau_{yx} dx \times 1 \\ & + f_x dx \times dy \times 1 = 0 \end{aligned}$$

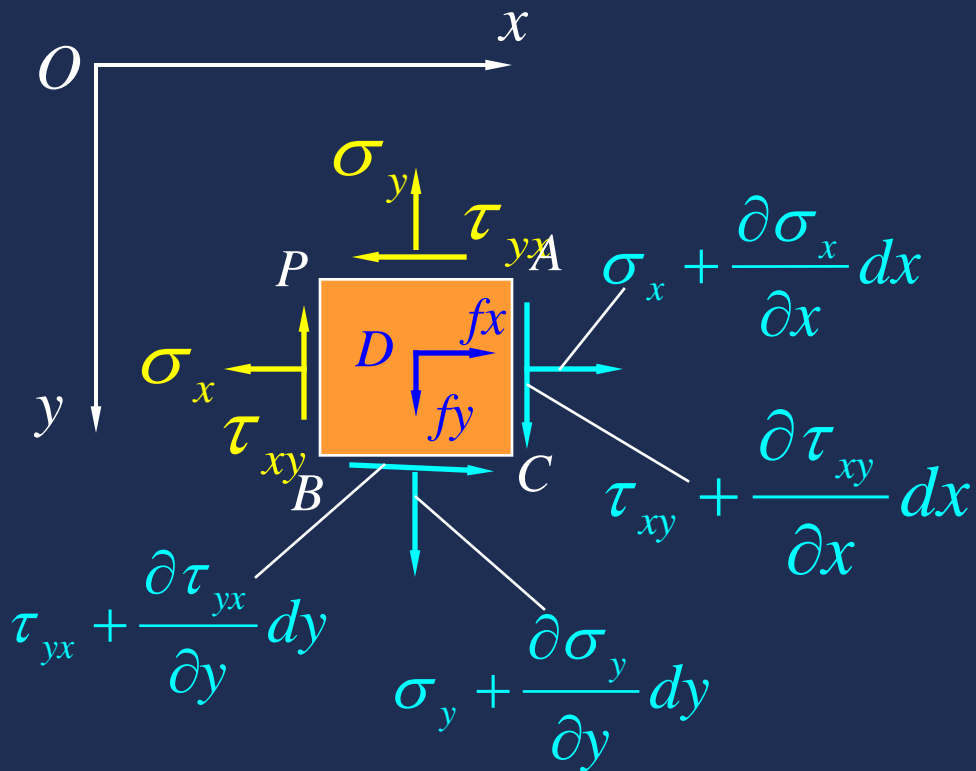
两边同除以 $dx dy$ ，并整理得：

$$\frac{\partial \sigma_x}{\partial x} + \frac{\partial \tau_{yx}}{\partial y} + f_x = 0$$

$$\begin{aligned} \sum F_y = 0 \quad & (\sigma_y + \frac{\partial \sigma_y}{\partial y} dy) dx \times 1 - \sigma_y dx \times 1 + (\tau_{xy} + \frac{\partial \tau_{xy}}{\partial x} dx) dy \times 1 \\ & - \tau_{xy} dy \times 1 + f_y dx \times dy \times 1 = 0 \end{aligned}$$

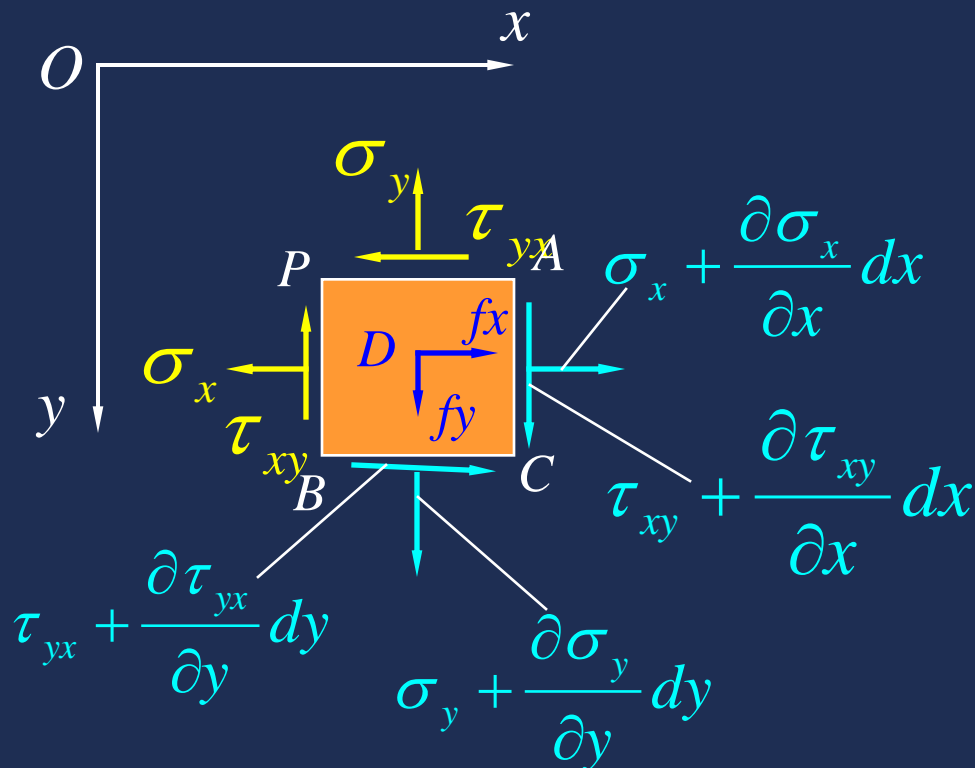
两边同除以 $dx dy$ ，并整理得：

$$\frac{\partial \sigma_y}{\partial y} + \frac{\partial \tau_{xy}}{\partial x} + f_y = 0$$



平面问题的平衡微分方程：

$$\begin{cases} \frac{\partial \sigma_x}{\partial x} + \frac{\partial \tau_{yx}}{\partial y} + f_x = 0 \\ \frac{\partial \tau_{xy}}{\partial x} + \frac{\partial \sigma_y}{\partial y} + f_y = 0 \end{cases} \quad (2-2)$$



说明：

- (1) 两个平衡微分方程，三个未知量： $\sigma_x, \sigma_y, \tau_{xy} = \tau_{yx}$ ——超静定问题，需找补充方程才能求解。
- (2) 对于平面应变问题， x 、 y 方向的平衡方程相同， z 方向自成平衡，上述方程两类平面问题均适用；
- (3) 平衡方程中不含 E 、 μ ，方程与材料性质无关（钢、石料、混凝土等）；
- (4) 平衡方程对整个弹性体内都满足，包括边界。

§ 2-3 斜面上的应力 主应力

1. 斜面上的应力

(1) 斜面上应力在坐标方向的分量 p_x, p_y

设 P 点的应力分量已知: $\sigma_x, \sigma_y, \tau_{xy} = \tau_{yx}$

斜面 AB 上的应力矢量: p

斜面外法线 N 的关于坐标轴的方向余弦:

$$\begin{cases} \cos(N, x) = l \\ \cos(N, y) = m \end{cases} \longrightarrow \begin{cases} dx = ds \cdot l \\ dy = ds \cdot m \end{cases}$$

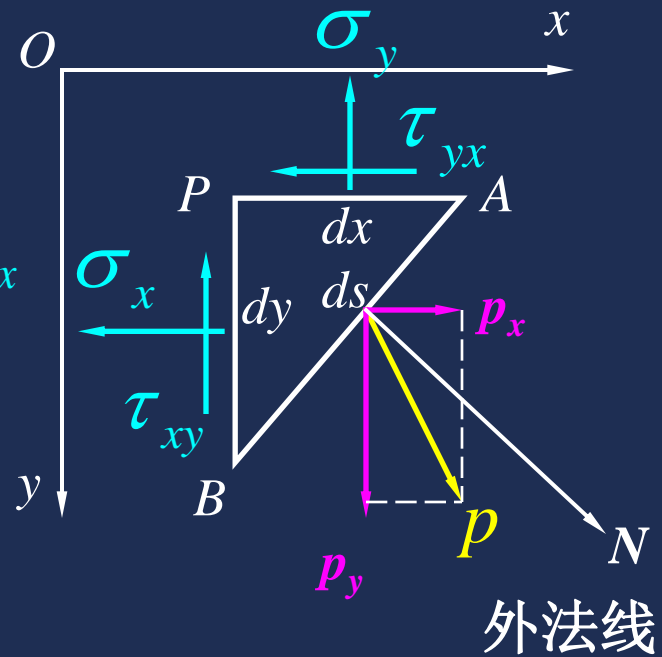
由微元体平衡:

$$\begin{aligned} \sum F_x = 0, \quad & -\sigma_x dy \times 1 - \tau_{yx} dx \times 1 + p_x ds \times 1 = 0 \\ & -\sigma_x ds \cdot l \times 1 - \tau_{yx} ds \cdot m \times 1 + p_x ds \times 1 = 0 \end{aligned}$$

整理得:
$$p_x = l\sigma_x + m\tau_{yx} \quad (2-3)$$

$$\sum F_y = 0, \quad -\sigma_y dx \times 1 - \tau_{xy} dy \times 1 + p_y ds \times 1 = 0$$

整理得:
$$p_y = m\sigma_y + l\tau_{xy} \quad (2-4)$$



$$\begin{cases} p_x = l\sigma_x + m\tau_{yx} \\ p_y = m\sigma_y + l\tau_{xy} \end{cases} \quad (2-3)$$

$$(2-4)$$

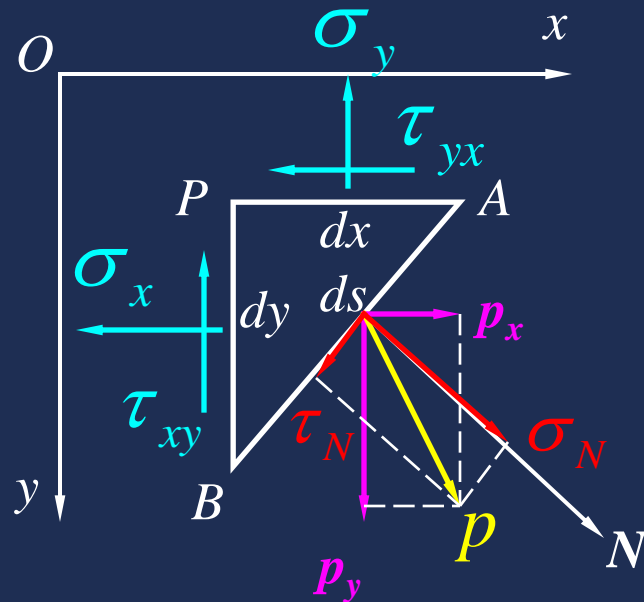
(2) 斜面上的正应力与剪应力

$$\begin{cases} \sigma_N = lp_x + mp_y \\ \tau_N = lp_y - mp_x \end{cases}$$

将式 (2-3) (2-4) 代入，并整理得：

$$\begin{cases} \sigma_N = l^2\sigma_x + m^2\sigma_y + 2lm\tau_{xy} \\ \tau_N = lm(\sigma_y - \sigma_x) + (l^2 - m^2)\tau_{xy} \end{cases} \quad (2-5)$$

$$(2-6) \text{ —— 任意斜截面上应力计算公式}$$



说明：(1) 运用了剪应力互等定理： $\tau_{xy} = \tau_{yx}$

(2) τ_N 的正负号规定：

将 N 转动 90° 而到达切应力的方向是顺时针的，
则该 τ_N 为正；反之为负。

(3) 若 AB 面为物体的边界 S ，则 $p_x = \overline{f_x}$ $p_y = \overline{f_y}$

$$\begin{cases} l(\sigma_x)_s + m(\tau_{xy})_s = \overline{f_x} \\ m(\sigma_y)_s + l(\tau_{xy})_s = \overline{f_y} \end{cases}$$

(2-18) —— 平面问题的应力边界条件

2. 一点的主应力与应力主向

(1) 主应力

若某一斜面上 $\tau_N = 0$ ，则该斜面上的正应力 σ_N 称为该点一个主应力 σ ；

当 $\tau_N = 0$ 时，有 $\sigma_N = \sigma = s$

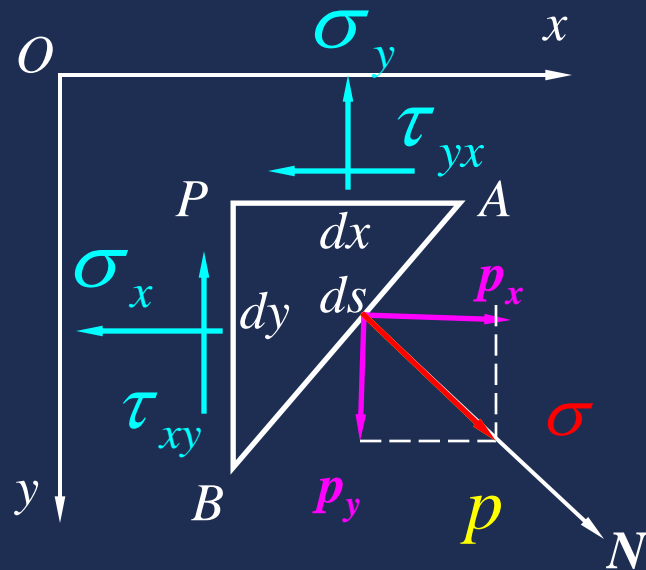
$$\begin{cases} p_x = l\sigma \\ p_y = m\sigma \end{cases} \longrightarrow \begin{cases} l\sigma_x + m\tau_{yx} = l\sigma \\ m\sigma_y + l\tau_{xy} = m\sigma \end{cases}$$

求解得：

$$\frac{m}{l} = \frac{\sigma - \sigma_x}{\tau_{yx}} \quad \frac{m}{l} = \frac{\tau_{yx}}{\sigma - \sigma_y}$$

$$\longrightarrow \sigma^2 - (\sigma_x + \sigma_y)\sigma + (\sigma_x\sigma_y - \tau_{xy}^2) = 0$$

$$\longrightarrow \begin{cases} \sigma_1 \\ \sigma_2 \end{cases} = \frac{\sigma_x + \sigma_y}{2} \pm \sqrt{\left(\frac{\sigma_x - \sigma_y}{2}\right)^2 + \tau_{xy}^2}$$



$$\begin{cases} p_x = l\sigma_x + m\tau_{yx} \\ p_y = m\sigma_y + l\tau_{xy} \end{cases}$$

$$\begin{cases} \sigma_N = lp_x + mp_y \\ \tau_N = lp_y - mp_x \end{cases}$$

(2-7)

—— 平面应力状态主应力的计算公式

由式 (2-7) 易得:

$$I = \sigma_1 + \sigma_2 = \sigma_x + \sigma_y \quad \text{—— 平面应力状态应力第一不变量}$$

(2) 应力主向

主应力 σ 所在的平面 —— 称为主平面;

主应力 σ 所在平面的法线方向 —— 称为应力主向;

设 σ_1 与 x 轴的夹角为 α_1 , σ_1 与坐标轴正向的方向余弦为 l_1 、 m_1 , 则

$$\tan \alpha_1 = \frac{\sin \alpha_1}{\cos \alpha_1} = \frac{\cos(90^\circ - \alpha_1)}{\cos \alpha_1} = \frac{m_1}{l_1} = \frac{\sigma_1 - \sigma_x}{\tau_{xy}} \quad (\text{或} = \frac{\tau_{yx}}{\sigma_1 - \sigma_y})$$

设 σ_2 与 x 轴的夹角为 α_2 , σ_2 与坐标轴正向的方向余弦为 l_2 、 m_2 , 则

$$\tan \alpha_2 = \frac{\sin \alpha_2}{\cos \alpha_2} = \frac{\cos(90^\circ - \alpha_2)}{\cos \alpha_2} = \frac{m_2}{l_2} = \frac{\sigma_2 - \sigma_x}{\tau_{xy}} \quad (\text{或} = \frac{\tau_{xy}}{\sigma_2 - \sigma_y})$$

$$\begin{cases} \frac{m}{l} = \frac{\tau_{yx}}{\sigma - \sigma_y} \\ \frac{m}{l} = \frac{\sigma - \sigma_x}{\tau_{yx}} \end{cases}$$

应力主向的计算公式：

$$\tan \alpha_1 = \frac{\sigma_1 - \sigma_x}{\tau_{xy}} \quad (2-8)$$

$$\tan \alpha_2 = \frac{\tau_{xy}}{\sigma_2 - \sigma_y}$$

由 $\sigma_1 + \sigma_2 = \sigma_x + \sigma_y$ 得

$$\sigma_2 - \sigma_y = -(\sigma_1 - \sigma_x)$$

$$\longrightarrow \tan \alpha_2 = -\frac{\tau_{xy}}{\sigma_1 - \sigma_x}$$

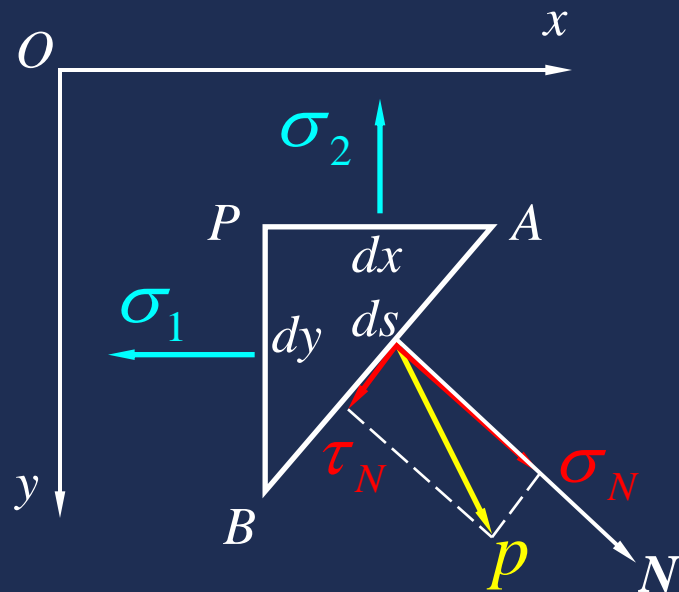
显然有 $\tan \alpha_1 \tan \alpha_2 = -1$

表明： σ_1 与 σ_2 互相垂直。

结论

任一点 P ，一定存在两互相垂直的主应力 σ_1 、 σ_2 。

(3) σ_N 的主应力表示



$$\text{由} \begin{cases} \sigma_N = l^2 \sigma_x + m^2 \sigma_y + 2lm \tau_{xy} \\ \tau_N = lm(\sigma_y - \sigma_x) + (l^2 - m^2) \tau_{xy} \end{cases}$$

$$\longrightarrow \begin{cases} \sigma_N = l^2 \sigma_1 + m^2 \sigma_2 \\ \quad = l^2 (\sigma_1 - \sigma_2) + \sigma_2 \\ \tau_N = lm(\sigma_2 - \sigma_1) \end{cases}$$

σ_1 与 σ_2 分别为最大和最小应力。

(4) 最大、最小剪应力

$$\text{由 } \begin{cases} \tau_N = lm(\sigma_2 - \sigma_1) \\ l^2 + m^2 = 1 \quad m = \pm\sqrt{1-l^2} \end{cases}$$

$$\tau_N = \pm l\sqrt{1-l^2}(\sigma_2 - \sigma_1)$$

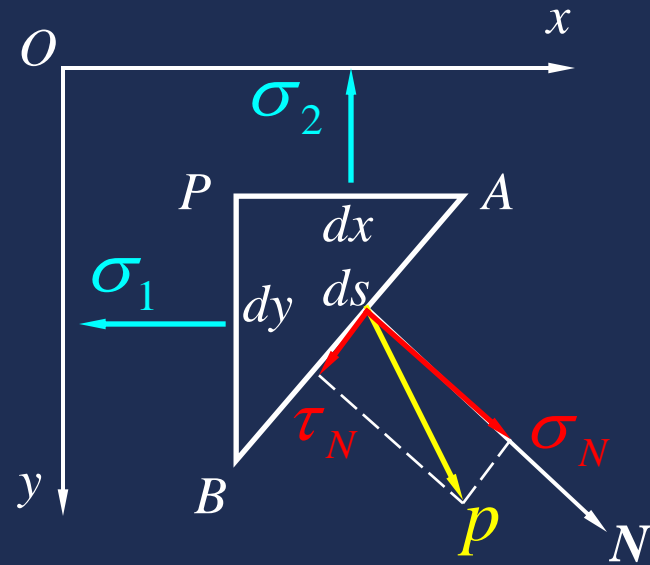
$$\tau_N = \pm\sqrt{l^2 - l^4}(\sigma_2 - \sigma_1)$$

$$\tau_N = \pm\sqrt{\frac{1}{4} - \left(\frac{1}{2} - l^2\right)^2}(\sigma_2 - \sigma_1)$$

显然, 当 $\frac{1}{2} - l^2 = 0 (l = \pm\sqrt{\frac{1}{2}})$ 时, τ_N 为最大、最小值:

$$\begin{aligned} \tau_{\max} &= \pm \frac{\sigma_1 - \sigma_2}{2} \\ \tau_{\min} & \end{aligned}$$

由 $l = \pm\sqrt{\frac{1}{2}}$ 得, τ_{\max} 、 τ_{\min} 的方向与 σ_1 (σ_2) 成 45° 。



小结:

(1) 斜面上的应力

$$\begin{cases} X_N = l\sigma_x + m\tau_{yx} \end{cases} \quad (2-3)$$

$$\begin{cases} Y_N = m\sigma_y + l\tau_{xy} \end{cases} \quad (2-4)$$

$$\begin{cases} \sigma_N = l^2\sigma_x + m^2\sigma_y + 2lm\tau_{xy} \end{cases} \quad (2-5)$$

$$\begin{cases} \tau_N = lm(\sigma_y - \sigma_x) + (l^2 - m^2)\tau_{xy} \end{cases} \quad (2-6)$$

$$\begin{cases} \sigma_N = l^2\sigma_1 + m^2\sigma_2 = l^2(\sigma_1 - \sigma_2) + \sigma_2 \\ \tau_N = lm(\sigma_2 - \sigma_1) \end{cases}$$

$$\begin{aligned} l(\sigma_x)_s + m(\tau_{xy})_s &= \overline{f_x} \\ m(\sigma_y)_s + l(\tau_{xy})_s &= \overline{f_y} \end{aligned} \quad (2-18)$$

—— 平面问题的应力边界条件

(2) 一点的主应力、应力主向、最大最小应力

$$\begin{matrix} \sigma_1 \\ \sigma_2 \end{matrix} = \frac{\sigma_x + \sigma_y}{2} \pm \sqrt{\left(\frac{\sigma_x - \sigma_y}{2}\right)^2 + \tau_{xy}^2} \quad (2-7)$$

$$\tan \alpha_1 = \frac{\sigma_1 - \sigma_x}{\tau_{xy}} \quad (2-8)$$

$$\tan \alpha_2 = \frac{\tau_{xy}}{\sigma_2 - \sigma_y}$$

表明： σ_1 与 σ_2 互相垂直。

$$\begin{matrix} \tau_{\max} \\ \tau_{\min} \end{matrix} = \pm \frac{\sigma_1 - \sigma_2}{2}$$

τ_{\max} 、 τ_{\min} 的方向与 σ_1 (σ_2) 成 45° 。