

主要内容

§ 3-1 逆解法与半逆解法 多项式解答

§ 3-2 矩形梁的纯弯曲

§ 3-3 位移分量的求出

§ 3-4 简支梁受均布载荷

§ 3-5 楔形体受重力和液体压力

§ 级数式解答

§ 简支梁受任意横向载荷

半逆解法

- (1) 根据问题的条件（几何形状、受力特点、边界条件等），假设部分应力分量 $\sigma_x, \sigma_y, \tau_{xy}$ 的某种函数形式；
- (2) 根据 $\sigma_x, \sigma_y, \tau_{xy}$ 与应力函数 $\varphi(x,y)$ 的关系及 $\nabla^4 \varphi = 0$ ，求出 $\varphi(x,y)$ 的形式；
- (3) 最后利用式（2-26）计算出 $\sigma_x, \sigma_y, \tau_{xy}$ 并让其满足边界条件和位移单值条件。

—— 半逆解法的数学基础：数理方程中分离变量法。

位移分量求解：

- (1) 将已求得的应力分量 $\sigma_x, \sigma_y, \tau_{xy}$ 代入物理方程，求得应变分量 $\varepsilon_x, \varepsilon_y, \gamma_{xy}$
- (2) 将应变分量 $\varepsilon_x, \varepsilon_y, \gamma_{xy}$ 代入几何方程，并积分求得位移分量表达式；
- (3) 由位移边界条件确定表达式中常数，得最终结果。

§ 3-3 简支梁受均布载荷

要点 —— 用半逆解法求解梁、长板类平面问题。

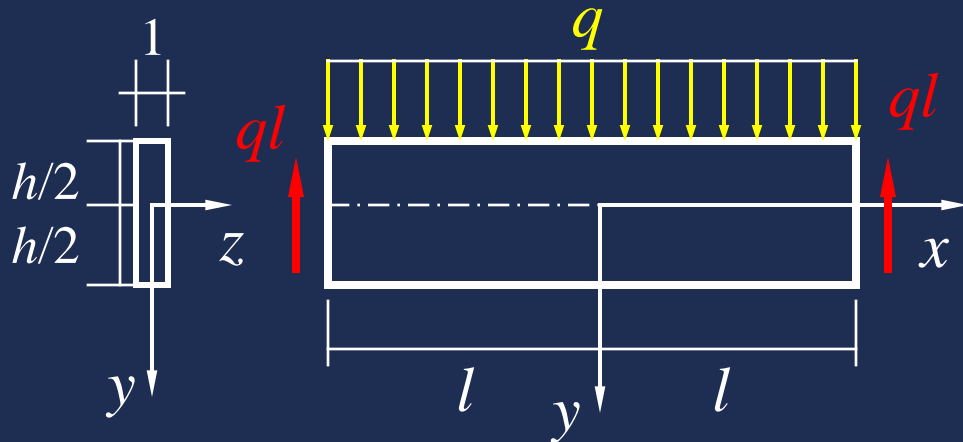
1. 应力函数的确定

(1) 分析:

σ_x —— 主要由弯矩引起;

τ_{xy} —— 主要由剪力引起;

σ_y —— 由 q 引起 (挤压应力)。



又 $\because q = \text{常数}$, 图示坐标系和几何对称, $\therefore \sigma_y$ 不随 x 变化。

推得:

$$\sigma_y = f(y)$$

(2) 由应力分量表达式确定应力函数 $\varphi(x, y)$ 的形式:

$$\sigma_y = \frac{\partial^2 \varphi}{\partial x^2} = f(y) \quad \text{积分得:} \quad \begin{cases} \frac{\partial \varphi}{\partial x} = xf(y) + f_1(y) & (a) \\ \varphi = \frac{x^2}{2} f(y) + xf_1(y) + f_2(y) & (b) \end{cases}$$

$f(y), f_1(y), f_2(y)$ —— 任意的待定函数

$$\begin{cases} \frac{\partial \varphi}{\partial x} = xf(y) + f_1(y) \\ \varphi = \frac{x^2}{2} f(y) + xf_1(y) + f_2(y) \end{cases}$$

$f(y), f_1(y), f_2(y)$

——任意的待定函数

(3) 由 $\nabla^4 \varphi = 0$ 确定: $f(y), f_1(y), f_2(y)$

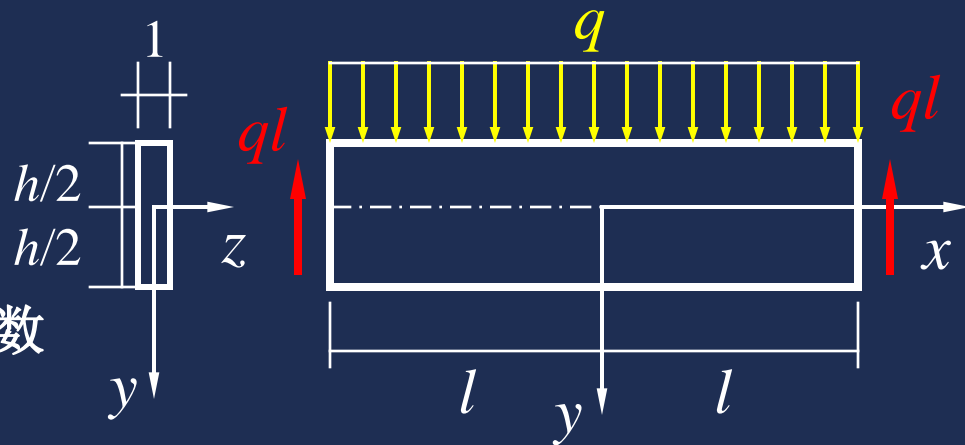
$$\begin{cases} \frac{\partial^4 \varphi}{\partial x^4} = 0 & \frac{\partial^4 \varphi}{\partial y^4} = \frac{x^2}{2} f^{(4)}(y) + xf_1^{(4)}(y) + f_2^{(4)}(y) \\ 2 \frac{\partial^4 \varphi}{\partial x^2 \partial y^2} = 2 f^{(2)}(y) \end{cases}$$

代入相容方程: $\nabla^4 \varphi = \frac{\partial^4 \varphi}{\partial x^4} + 2 \frac{\partial^4 \varphi}{\partial x^2 \partial y^2} + \frac{\partial^4 \varphi}{\partial y^4}$

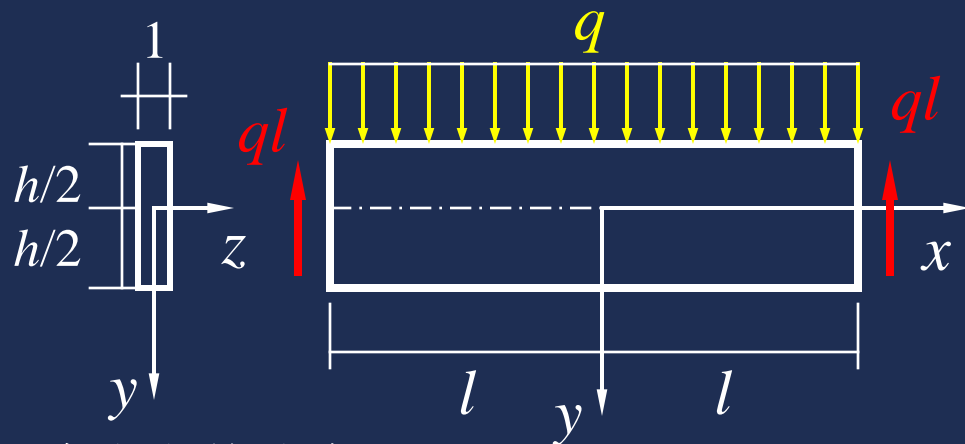
$$= \frac{x^2}{2} f^{(4)}(y) + xf_1^{(4)}(y) + f_2^{(4)}(y) + 2 f^{(2)}(y) = 0$$

(a)

(b)



$$\frac{x^2}{2} f^{(4)}(y) + x f_1^{(4)}(y) + f_2^{(4)}(y) + 2 f^{(2)}(y) = 0$$



方程的特点：

关于 x 的二次方程，且要求 $-l \leq x \leq l$ 内方程均成立。

由“高等代数”理论，须有 x 的一、二次的系数、自由项同时为零。即：

$$f^{(4)}(y) = 0 \quad f_1^{(4)}(y) = 0 \quad f_2^{(4)}(y) + 2 f^{(2)}(y) = 0$$

对前两个方程积分：

$$\begin{cases} f(y) = A y^3 + B y^2 + C y + D \\ f_1(y) = E y^3 + F y^2 + G y \end{cases} \quad (c) \quad \text{此处略去了 } f_1(y) \text{ 中的常数项}$$

对第三个方程得：

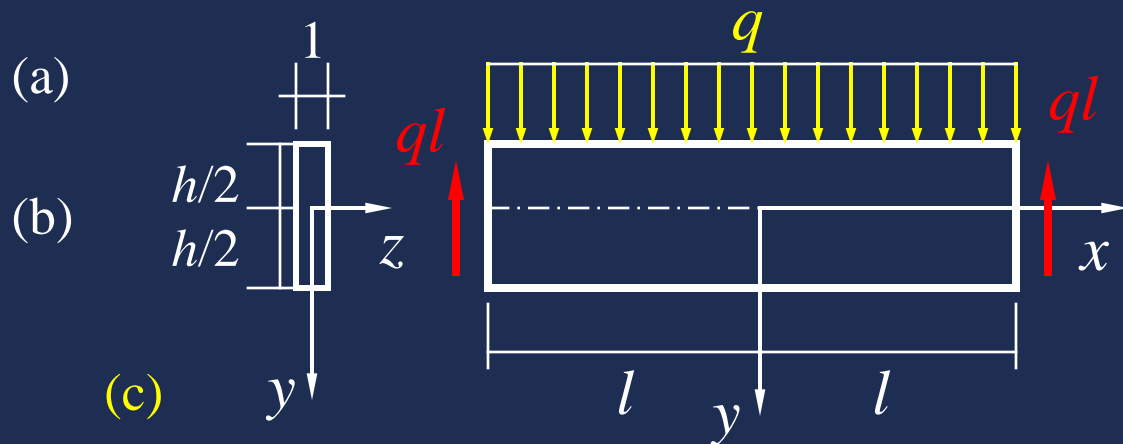
$$f_2^{(4)}(y) = -2 f^{(2)}(y) = -12 A y - 4 B$$

积分得：

$$f_2(y) = -\frac{A}{10} y^5 - \frac{B}{6} y^4 + H y^3 + K y^2 \quad (d)$$

$$\begin{cases} \frac{\partial \varphi}{\partial x} = xf(y) + f_1(y) \\ \varphi = \frac{x^2}{2} f(y) + xf_1(y) + f_2(y) \end{cases}$$

$$\begin{cases} f(y) = Ay^3 + By^2 + Cy + D \\ f_1(y) = Ey^3 + Fy^2 + Gy \\ f_2(y) = -\frac{A}{10}y^5 - \frac{B}{6}y^4 + Hy^3 + Ky^2 \end{cases}$$



此处略去了 $f_2(y)$ 中的一次项和常数项

(d)

将(c) (d) 代入 (b) ， 有

$$\begin{aligned} \varphi = & \frac{x^2}{2} (Ay^3 + By^2 + Cy + D) + x(Ey^3 + Fy^2 + Gy) \\ & + \left(-\frac{A}{10}y^5 - \frac{B}{6}y^4 + Hy^3 + Ky^2 \right) \end{aligned} \quad (e)$$

式中含有9个待定常数。

$$\begin{aligned}\varphi = & \frac{x^2}{2}(Ay^3 + By^2 + Cy + D) + x(Ey^3 + Ey^2 + Gy) \\ & + \left(-\frac{A}{10}y^5 - \frac{B}{6}y^4 + Hy^3 + Ky^2\right)\end{aligned}\quad (\text{e})$$

2. 应力分量的确定

$$\left\{\begin{aligned}\sigma_x = \frac{\partial^2 \varphi}{\partial y^2} &= \frac{x^2}{2}(6Ay + 2B) + x(6Ey + 2F) - 2Ay^3 - 2By^2 + 6Hy + 2K & (\text{f}) \\ \sigma_y = \frac{\partial^2 \varphi}{\partial x^2} &= Ay^3 + By^2 + Cy + D & (\text{g}) \\ \tau_{xy} = -\frac{\partial^2 \varphi}{\partial x \partial y} &= -x(3Ay^2 + 2By + C) - (3Ey^2 + 2Fy + G) & (\text{h})\end{aligned}\right.$$

3. 对称条件与边界条件的应用

$$\left\{ \begin{aligned} \sigma_x = \frac{\partial^2 \varphi}{\partial y^2} &= \frac{x^2}{2} (6Ay + 2B) + x(6Ey + 2F) - 2Ay^3 - 2By^2 + 6Hy + 2K & (f) \\ \sigma_y = \frac{\partial^2 \varphi}{\partial x^2} &= Ay^3 + By^2 + Cy + D & (g) \\ \tau_{xy} = -\frac{\partial^2 \varphi}{\partial x \partial y} &= -x(3Ay^2 + 2By + C) - (3Ey^2 + 2Fy + G) & (h) \end{aligned} \right.$$

3. 对称条件与边界条件的应用

(1) 对称条件的应用:

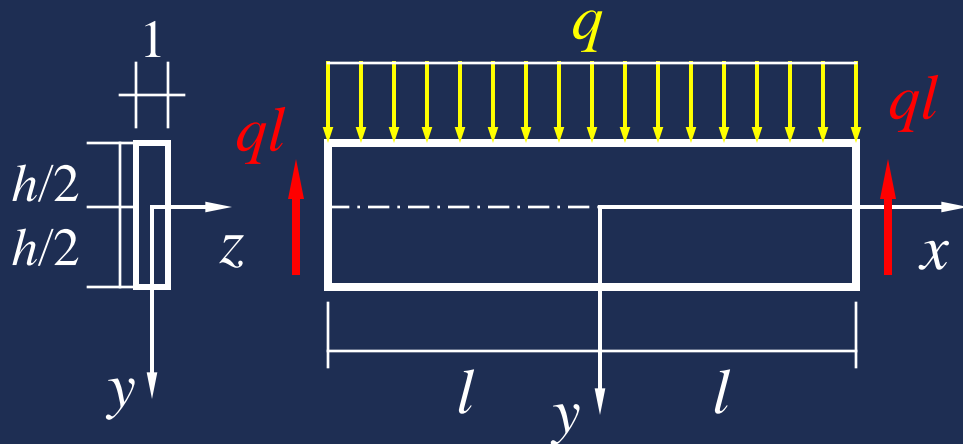
由 q 对称、几何对称:

$$\begin{cases} \sigma_x, \sigma_y & \text{—— } x \text{ 的偶函数} \\ \tau_{xy} & \text{—— } x \text{ 的奇函数} \end{cases}$$

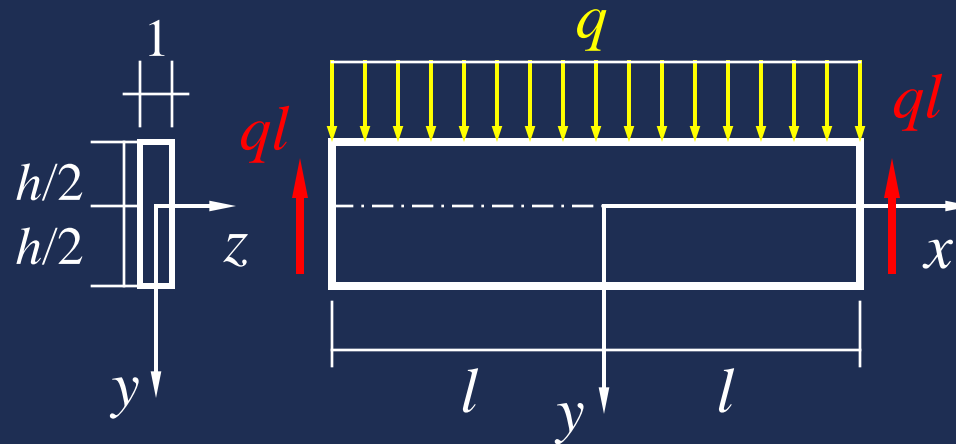
由此得:
$$\begin{cases} 6Ey + 2F = 0 \\ 3Ey^2 + 2Fy + G = 0 \end{cases}$$

要使上式对任意的 y 成立, 须有:

$$E = F = G = 0$$



$$\begin{cases} \sigma_x = \frac{x^2}{2}(6Ay + 2B) - 2Ay^3 - 2By^2 + 6Hy + 2K \\ \sigma_y = Ay^3 + By^2 + Cy + D \\ \tau_{xy} = -x(3Ay^2 + 2By + C) \end{cases}$$



(2) 边界条件的应用:

(a) 上下边界 (主要边界):

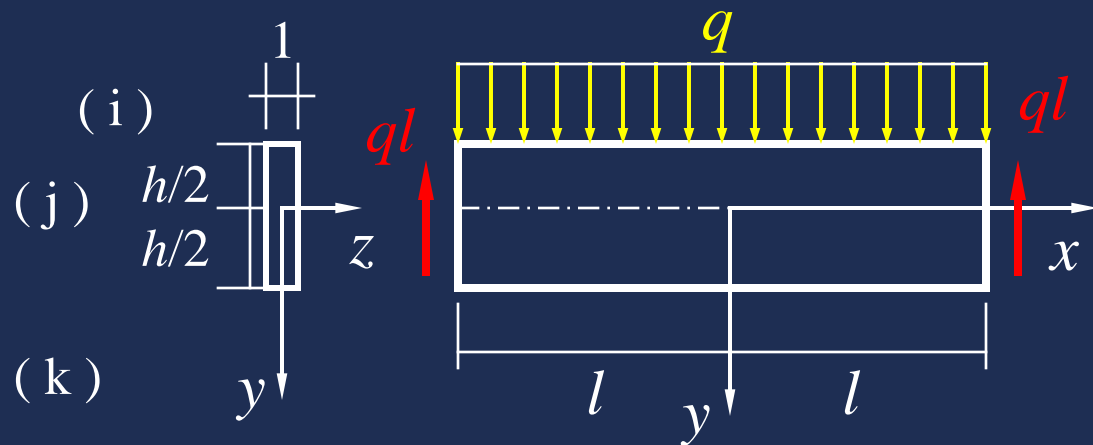
$$\begin{cases} y = -\frac{h}{2}, \sigma_y = -q; \\ y = \frac{h}{2}, \sigma_y = 0; \\ y = \pm \frac{h}{2}, \tau_{xy} = 0; \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} -\frac{h^3}{8}A + \frac{h^2}{4}B - \frac{h}{2}C + D = -q \\ \frac{h^3}{8}A + \frac{h^2}{4}B + \frac{h}{2}C + D = 0 \\ 3A\frac{h^2}{4} + Bh + C = 0 \\ 3A\frac{h^2}{4} - Bh + C = 0 \end{cases}$$

由此解得:

$$A = -\frac{2q}{h^3}, \quad B = 0, \quad C = \frac{3q}{2h}, \quad D = -\frac{q}{2}$$

代入应力公式

$$\begin{cases} \sigma_x = -\frac{6q}{h^3}x^2y + \frac{4q}{h^3}y^3 + 6Hy + 2K \\ \sigma_y = -\frac{2q}{h^3}y^3 + \frac{3q}{2h}y - \frac{q}{2} \\ \tau_{xy} = \frac{6q}{h^3}xy^2 - \frac{3q}{2h}x \end{cases}$$



(b) 左右边界（次要边界）：（由于对称，只考虑右边界即可。）

$$x = l, \quad \sigma_x \Big|_{-\frac{h}{2} \leq y \leq \frac{h}{2}} = 0 \quad \tau_{xy} \Big|_{-\frac{h}{2} \leq y \leq \frac{h}{2}} = \text{未知}$$

——难以满足，需借助于圣维南原理。

静力等效条件：

$$\begin{cases} \text{轴力 } N = 0; \\ \text{弯矩 } M = 0; \\ \text{剪力 } Q = -ql; \end{cases} \quad \longrightarrow \quad \begin{cases} N = \int_{-\frac{h}{2}}^{\frac{h}{2}} (\sigma_x) \Big|_{x=l} dy = 0 \\ M = \int_{-\frac{h}{2}}^{\frac{h}{2}} (\sigma_x) \Big|_{x=l} y dy = 0 \\ Q = \int_{-\frac{h}{2}}^{\frac{h}{2}} (\tau_{xy}) \Big|_{x=l} dy = -ql \end{cases}$$

$$\left\{ \begin{array}{l} N = \int_{-\frac{h}{2}}^{\frac{h}{2}} (\sigma_x) \Big|_{x=l} dy = 0 \\ M = \int_{-\frac{h}{2}}^{\frac{h}{2}} (\sigma_x) \Big|_{x=l} y dy = 0 \\ Q = \int_{-\frac{h}{2}}^{\frac{h}{2}} (\tau_{xy}) \Big|_{x=l} dy = -ql \end{array} \right. \Rightarrow \left\{ \begin{array}{l} \int_{-\frac{h}{2}}^{\frac{h}{2}} \left(-\frac{6q}{h^3} l^2 y + \frac{4q}{h^3} y^3 + 6Hy + 2K \right) dy = 0 \\ \quad \quad \quad \longrightarrow 2Kh = 0 \quad \quad \quad \longrightarrow K = 0 \\ \int_{-\frac{h}{2}}^{\frac{h}{2}} \left(-\frac{6ql^2}{h^3} y^2 + \frac{4q}{h^3} y^4 + 6Hy^2 \right) dy = 0 \\ \quad \quad \quad \longrightarrow H = \frac{ql^2}{h^3} - \frac{q}{10h} \\ \int_{-\frac{h}{2}}^{\frac{h}{2}} \left(\frac{6ql}{h^3} y^2 - \frac{3q}{2h} l \right) dy = -ql \end{array} \right.$$

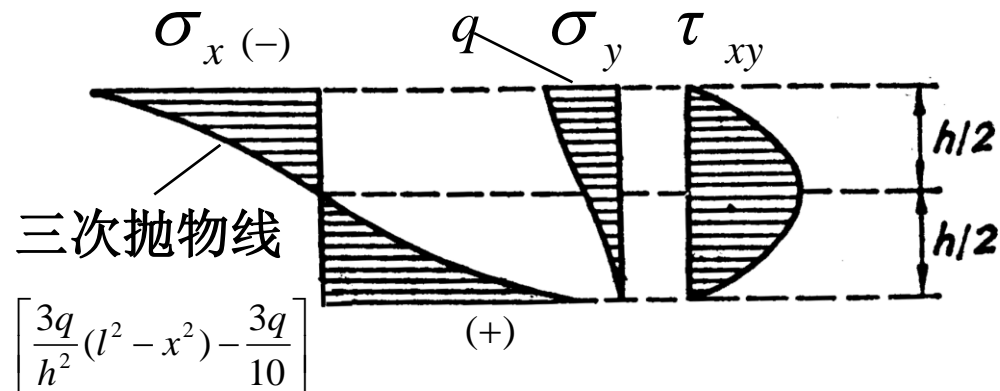
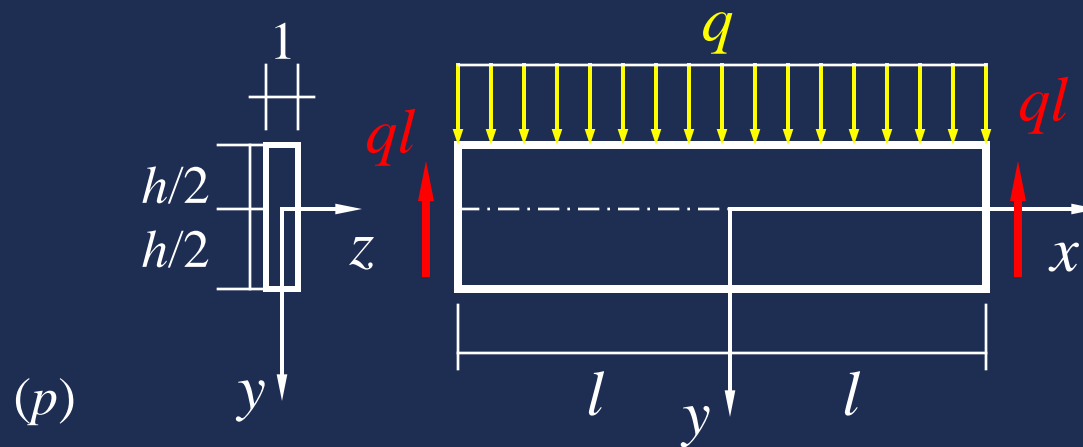
$$\left(2 \frac{6ql}{h^3} \frac{y^2}{3} - 2 \frac{3q}{2h} ly \right) \Big|_{y=\frac{h}{2}} = -ql$$

可见，这一条件自动满足。

$$\left\{ \begin{array}{l} \sigma_x = -\frac{6q}{h^3} x^2 y + \frac{4q}{h^3} y^3 + 6Hy + 2K \\ \sigma_y = -\frac{2q}{h^3} y^3 + \frac{3q}{2h} y - \frac{q}{2} \\ \tau_{xy} = \frac{6q}{h^3} xy^2 - \frac{3q}{2h} x \end{array} \right. \quad \begin{array}{l} \text{(i)} \\ \text{(j)} \\ \text{(k)} \end{array}$$

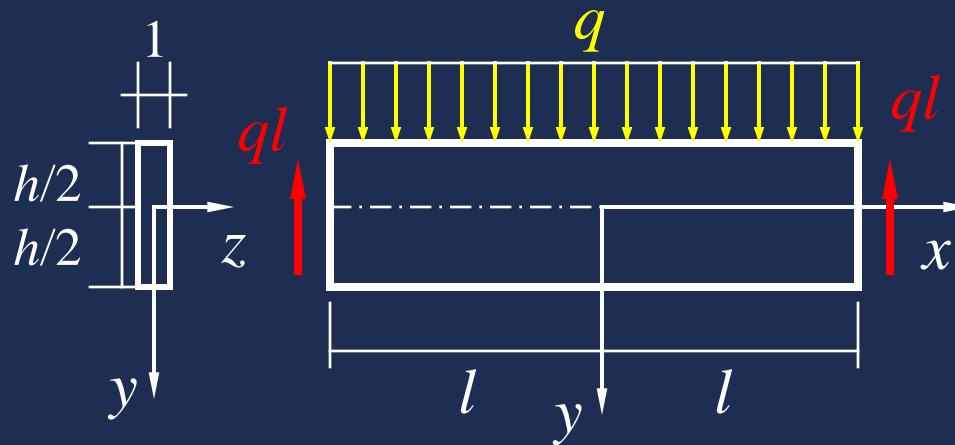
$$\begin{cases} \sigma_x = \frac{6q}{h^3}(l^2 - x^2)y + q\frac{y}{h}\left(4\frac{y^2}{h^2} - \frac{3}{5}\right) \\ \sigma_y = -\frac{q}{2}\left(1 + \frac{y}{h}\right)\left(1 - \frac{2y}{h}\right)^2 \\ \tau_{xy} = -\frac{6q}{h^3}x\left(\frac{h^2}{4} - y^2\right) \end{cases}$$

截面上的应力分布：



4. 与材料力学结果比较

$$\begin{cases} \sigma_x = \frac{6q}{h^3}(l^2 - x^2)y + q \frac{y}{h} \left(4 \frac{y^2}{h^2} - \frac{3}{5}\right) \\ \sigma_y = -\frac{q}{2} \left(1 + \frac{y}{h}\right) \left(1 - \frac{2y}{h}\right)^2 \\ \tau_{xy} = -\frac{6q}{h^3} x \left(\frac{h^2}{4} - y^2\right) \end{cases} \quad (p)$$



4. 与材料力学结果比较

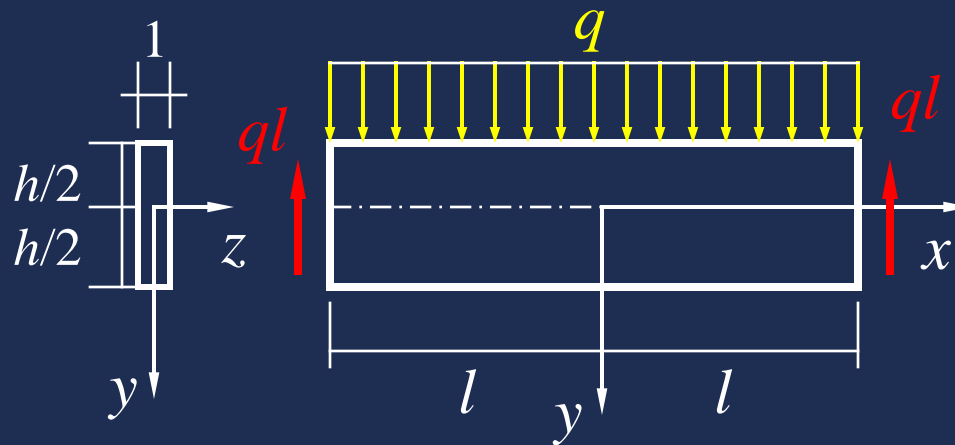
材力中几个参数：

$$\begin{cases} \text{截面宽: } b=1, \text{ 截面惯矩: } I = \frac{1}{12}h^3 \\ \text{静矩: } S = \frac{h^2}{8} - \frac{y^2}{2} \quad \text{剪力: } Q = -qx \\ \text{弯矩: } M = \frac{q}{2}(l^2 - x^2) \end{cases}$$

$$\begin{cases} \sigma_x = \frac{M}{I} y + q \frac{y}{h} \left(4 \frac{y^2}{h^2} - \frac{3}{5}\right) \\ \sigma_y = -\frac{q}{2} \left(1 + \frac{y}{h}\right) \left(1 - \frac{2y}{h}\right)^2 \\ \tau_{xy} = \frac{QS}{bI} \end{cases} \quad (3-6)$$

将其代入式 (p)，有

$$\left\{ \begin{array}{l} \sigma_x = \frac{M}{I} y + q \frac{y}{h} \left(4 \frac{y^2}{h^2} - \frac{3}{5} \right) \\ \sigma_y = -\frac{q}{2} \left(1 + \frac{y}{h} \right) \left(1 - \frac{2y}{h} \right)^2 \\ \tau_{xy} = \frac{QS}{bI} \end{array} \right. \quad (3-6)$$



注意:

按式 (3-6), 梁的左右边界存在水平面力:

$$\begin{aligned} \bar{X} &= \pm (\sigma_x)_{x=\pm l} \\ &= \pm q \frac{y}{h} \left(4 \frac{y^2}{h^2} - \frac{3}{5} \right) \end{aligned}$$

说明式 (3-6) 在两端不适用。

比较, 得:

- (1) σ_x 第一项与材力结果相同, 为主要项。第二项为修正项。当 $h/l \ll 1$, 该项误差很小, 可略; 当 h/l 较大时, 须修正。
- (2) σ_y 为梁各层纤维间的挤压应力, 材力中不考虑。
- (3) τ_{xy} 与材力中相同。

解题步骤小结:

用半逆解法求解梁、矩形长板类弹性力学平面问题的基本步骤:

- (1) 根据问题的条件: 几何特点、受力特点、约束特点 (面力分布规律、对称性等), 估计某个应力分量 ($\sigma_x, \sigma_y, \tau_{xy}$) 的变化形式。
- (2) 由 $\sigma_x, \sigma_y, \tau_{xy}$ 与应力函数 $\varphi(x, y)$ 的关系式 (2-26), 求得应力函数 $\varphi(x, y)$ 的具体形式 (具有待定函数)。
- (3) 将具有待定函数的应力函数 $\varphi(x, y)$ 代入相容方程: $\nabla^4 \varphi = 0$ 确定 $\varphi(x, y)$ 中的待定函数形式。
- (4) 由 $\sigma_x, \sigma_y, \tau_{xy}$ 与应力函数 $\varphi(x, y)$ 的关系式 (2-26), 求得应力分量 $\sigma_x, \sigma_y, \tau_{xy}$ 。
- (5) 由边界条件确定 $\sigma_x, \sigma_y, \tau_{xy}$ 中的待定常数。

附：应力函数确定的“材料力学方法”

要点： 利用材料力学中应力与梁内力的关系，假设某个应力分量的函数形式。

适用性： 直梁、长板条等受连续分布面力、杆端集中力、杆端集中力偶等。

应力函数常可表示为：

$$\varphi(x, y) = f(x)g(y)$$

设法由边界面力先确定 $f(x)$ 或 $g(y)$ 其中之一，然后将其代入 $\nabla^4 \varphi = 0$ 确定另外一个函数。

材力中，应力分量与梁内力的关系为：

$$\begin{cases} \sigma_x = M(x)f_1(y) \\ \tau_{xy} = Q(x)f_2(y) \end{cases}$$

式中： $M(x)$ —— 弯矩方程；
 $Q(x)$ —— 剪力方程。

当有横向分布力 $q(x)$ 作用时，纵向纤维间存在挤压应力 σ_y ，同时，横向分布力 $q(x)$ 的挤压作用时，对轴向应力 σ_x 也产生影响。

应力分量与梁内力的关系可表示为：

$$\begin{cases} \sigma_x = M(x)f_1(y) + q(x)f_2(y) \\ \sigma_y = q(x)f_3(y) \\ \tau_{xy} = Q(x)f_4(y) \end{cases} \quad \text{考虑挤压应力影响导致}$$

然后由：

$$\begin{cases} \sigma_x = \frac{\partial^2 \varphi}{\partial y^2} & \sigma_y = \frac{\partial^2 \varphi}{\partial x^2} & \tau_{xy} = -\frac{\partial^2 \varphi}{\partial y \partial x} \\ \nabla^4 \varphi = 0 \end{cases}$$

确定应力函数 φ 的具体形式。

例：悬臂梁，厚度为单位1， τ =常数。求：
应力函数 φ 及梁内应力。

解： (1) 应力函数的确定

取任意截面，其内力如图：

$$\begin{cases} Q(x) = \tau b \\ M(x) = -\tau(l-x)b + \tau b(l-x) = 0 \end{cases}$$

取 τ_{xy} 作为分析对象，可假设：

$$\tau_{xy} = Q(x)f(y) = \tau b f(y) \quad (\text{a})$$

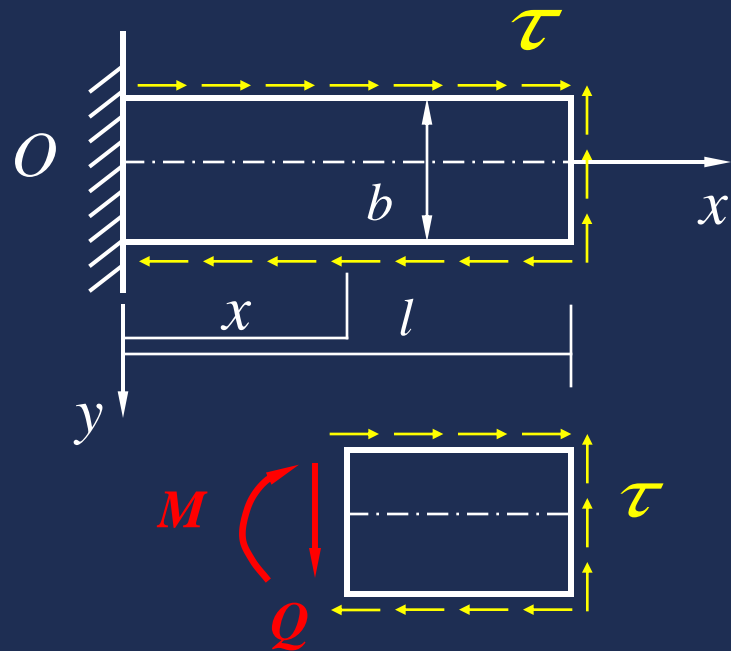
—— $f(y)$ 为待定函数

由 τ_{xy} 与应力函数 φ 的关系，有：

$$-\frac{\partial^2 \varphi}{\partial x \partial y} = \tau b f(y) \quad (\text{b})$$

对 x 积分一次，有：

$$\frac{\partial \varphi}{\partial y} = -\tau b x f(y) + f_0(y)$$



对 y 再积分一次，有：

$$\varphi = -\tau b x f_1(y) + f_2(y) + f_3(x)$$

其中： (c)

$$\begin{cases} f_1(y) = \int f(y) dy \\ f_2(y) = \int f_0(y) dy \end{cases}$$

$$\varphi = -\tau b x f_1(y) + f_2(y) + f_3(x)$$

(c)

由 $\nabla^4 \varphi = 0$ 确定待定函数:

$$\frac{\partial^4 \varphi}{\partial x^4} + 2 \frac{\partial^4 \varphi}{\partial x^2 \partial y^2} + \frac{\partial^4 \varphi}{\partial y^4} = 0$$

$$-\tau b x f_1^{(4)}(y) + f_2^{(4)}(y) + f_3^{(4)}(x) = 0$$

要使上式对任意的 x, y 成立, 有

$$\begin{cases} f_1^{(4)}(y) = 0 \end{cases} \quad (\text{e})$$

$$\begin{cases} f_2^{(4)}(y) + f_3^{(4)}(x) = 0 \end{cases} \quad (\text{f})$$

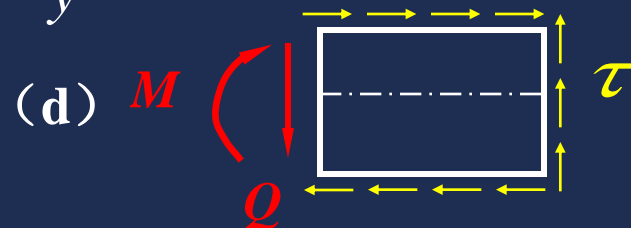
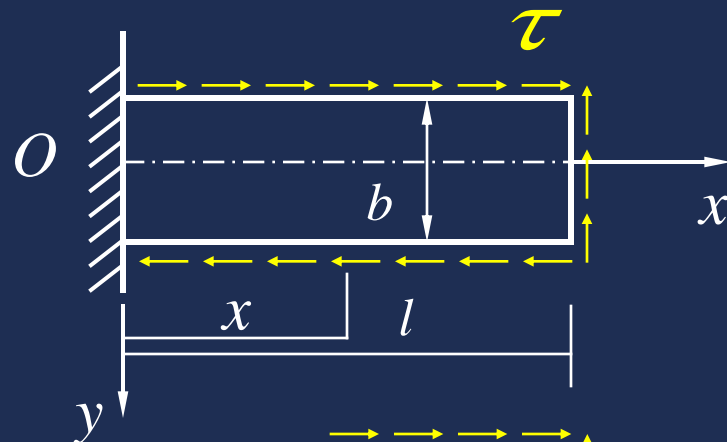
由式 (e) 求得

$$f_1(y) = A y^3 + B y^2 + C y \quad (\text{g})$$

由式 (f) 得

$$\begin{cases} f_2^{(4)}(y) = \omega \end{cases} \quad (\text{h})$$

$$\begin{cases} f_3^{(4)}(x) = -\omega \end{cases} \quad (\text{i})$$



积分式 (h) 和 (i) 得

$$f_2(y) = A_1 y^4 + B_1 y^3 + C_1 y^2 \quad (\text{j})$$

$$f_3(x) = A_2 x^4 + B_2 x^3 + C_2 x^2 \quad (\text{k})$$

$$\begin{aligned}\varphi = & -\tau b x (A y^3 + B y^2 + C y) \\ & + (A_1 y^4 + B_1 y^3 + C_1 y^2) \\ & + (A_2 x^4 + B_2 x^3 + C_2 x^2)\end{aligned}$$

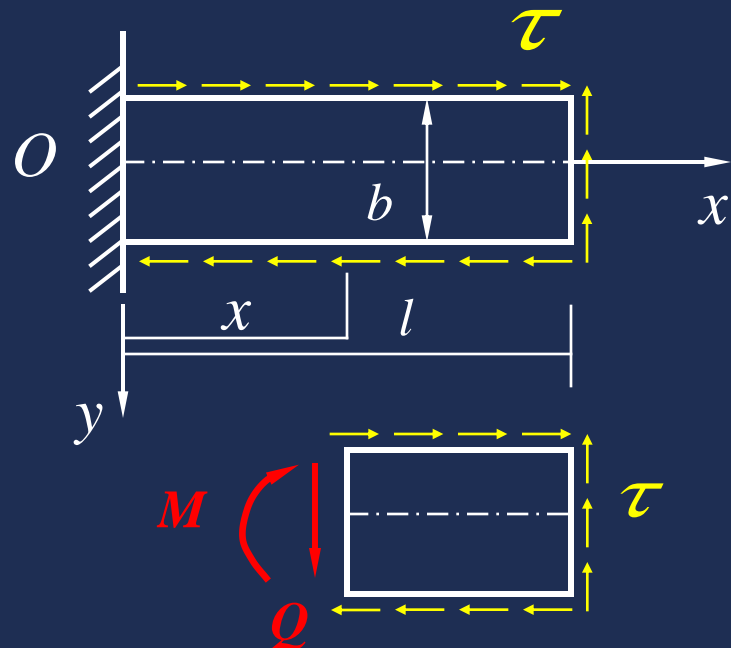
(l)

包含9个待定常数，由边界条件确定。

(2) 应力分量的确定

$$\begin{cases} \sigma_x = \frac{\partial^2 \varphi}{\partial y^2} = -\tau b x (6A y + 2B) + 12A_1 y^2 + 6B_1 y + 2C_1 \\ \sigma_y = \frac{\partial^2 \varphi}{\partial x^2} = 12A_2 x^2 + 6B_2 x + 2C_2 \\ \tau_{xy} = -\frac{\partial^2 \varphi}{\partial x \partial y} = \tau b (3A y^2 + 2B y + C) \end{cases}$$

(m)



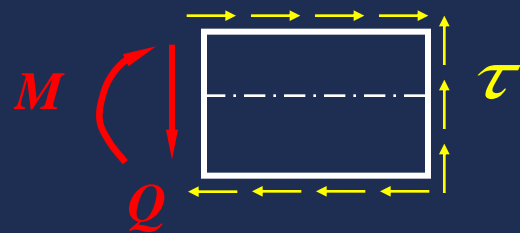
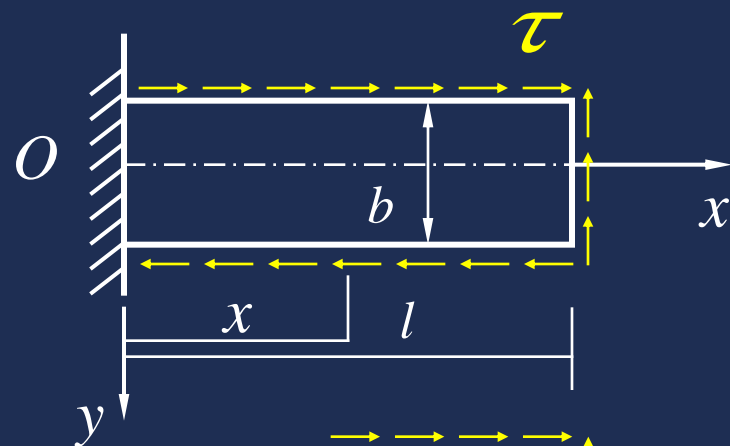
(3) 利用边界条件确定常数

$$\begin{cases} \sigma_x = \frac{\partial^2 \varphi}{\partial y^2} = -\tau b x (6A y + 2B) + 12A_1 y^2 + 6B_1 y + 2C_1 \\ \sigma_y = \frac{\partial^2 \varphi}{\partial x^2} = 12A_2 x^2 + 6B_2 x + 2C_2 \\ \tau_{xy} = -\frac{\partial^2 \varphi}{\partial x \partial y} = \tau b (3A y^2 + 2B y + C) \end{cases}$$

(3) 利用边界条件确定常数

$$\begin{cases} (\sigma_x)_{x=l} = 0, (\tau_{xy})_{x=l} = -\tau \\ (\sigma_y)_{y=\frac{b}{2}} = 0, (\tau_{xy})_{y=\frac{b}{2}} = -\tau \\ (\sigma_y)_{y=-\frac{b}{2}} = 0, (\tau_{xy})_{y=-\frac{b}{2}} = \tau \end{cases}$$

代入可确定常数为:



$$(o) \quad \begin{cases} A = B = A_1 = B_1 = C_1 = 0 \\ A_2 = B_2 = C_2 = 0 \\ C = -\frac{1}{b} \end{cases}$$

代入式 (m) 得

$$\begin{cases} \sigma_x = 0 \\ \sigma_y = 0 \\ \tau_{xy} = -\tau \end{cases}$$

$$\varphi = \tau x y$$

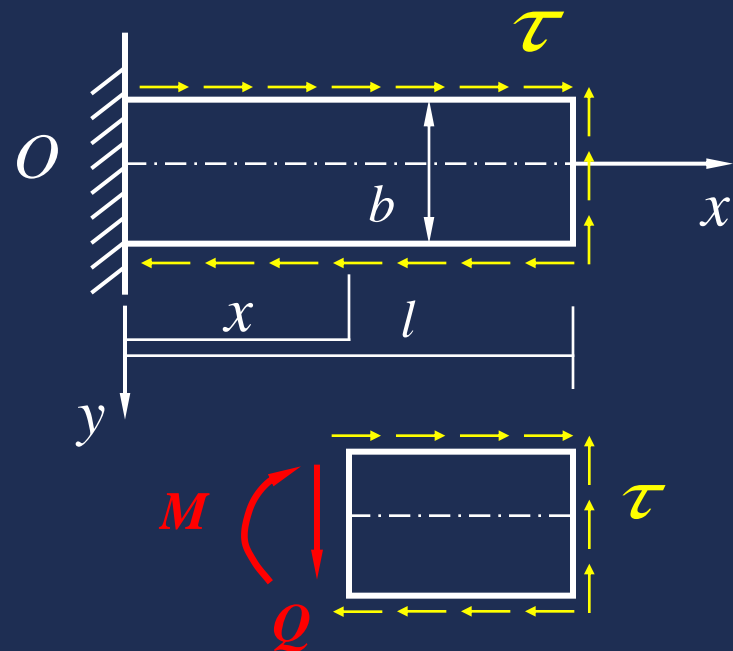
注： 也可利用 $q(x) = 0$ ，考虑

$$\sigma_x = M(x) f(y) = 0$$

进行分析。此时有：

$$\sigma_x = \frac{\partial^2 \varphi}{\partial y^2} = 0 \quad \longrightarrow \quad \begin{cases} \frac{\partial \varphi}{\partial y} = f_1(x) \\ \varphi = y f_1(x) + f_2(x) \end{cases}$$

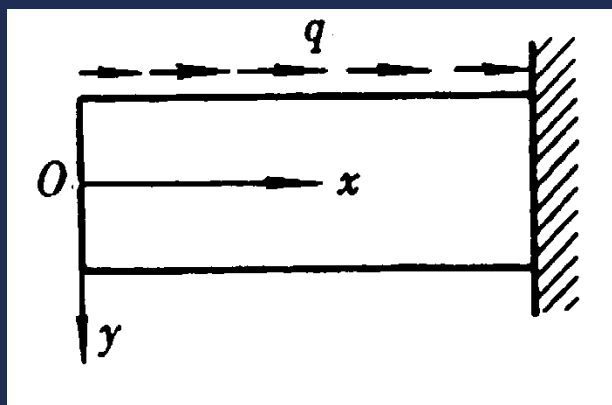
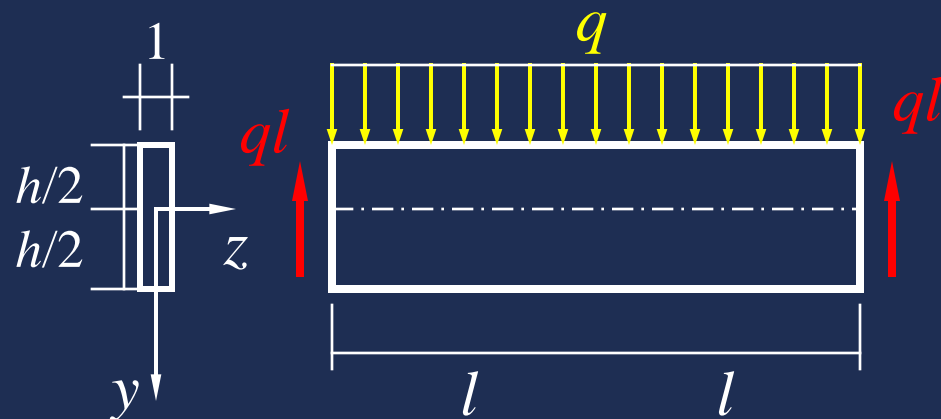
$f_1(x), f_2(x)$ 为待定函数，由相容方程确定。



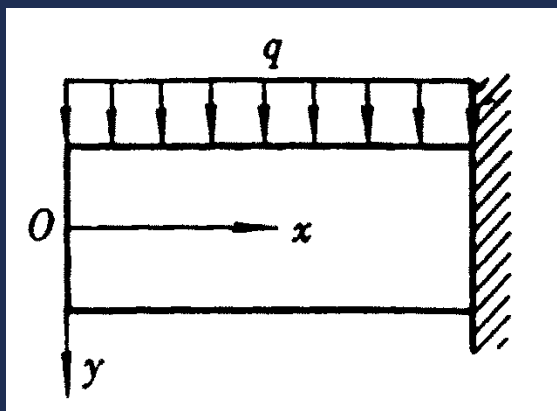
剪力: $Q(x) = -qx$

可假设剪应力:

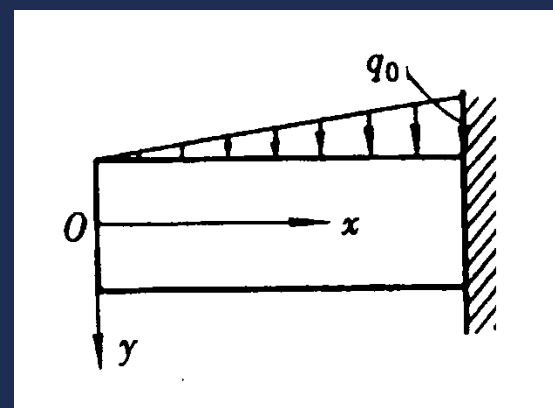
$$\tau_{xy} = -qx f(y)$$



$$\sigma_y = 0$$



$$\sigma_y = f(y)$$



$$\sigma_y = xf(y)$$