

Pressão e manometria

J. L. Baliño

Departamento de Engenharia Mecânica
Escola Politécnica - Universidade de São Paulo

Apostila de aula



Sumário

1 Hidrostática

2 Manometria

Estado hidrostático de tensão

Movimento geral de uma partícula de fluido: superposição de velocidade de translação do centro de massa, rotação ao redor do centro de massa e taxa de deformação (tanto longitudinal quanto de cisalhamento). Vimos que:

$$\underline{\mathbf{T}} = -p\underline{\mathbf{I}} + \underline{\boldsymbol{\tau}}$$

onde $\underline{\boldsymbol{\tau}} \neq \underline{\mathbf{0}}$ quando existe viscosidade e taxa de deformação (variação no tempo da distância entre as partículas). Em consequência, se em algum sistema de referência o fluido está em repouso (não existe taxa de deformação), então $\underline{\boldsymbol{\tau}} \equiv \underline{\mathbf{0}}$; neste caso, $\underline{\mathbf{T}} = -p\underline{\mathbf{I}}$ e estamos em presença de um *estado hidrostático de tensão*.

Três casos possíveis: aceleração zero, aceleração constante ou rotação do sólido rígido.

Força de pressão

Vimos que a força de pressão resulta:

$$\mathbf{F}_p = \int_{CS} -p \underline{\mathbf{I}} \cdot \underline{\mathbf{n}} dA = \int_{CV} \nabla \cdot (-p \underline{\mathbf{I}}) dV$$

onde transformamos a integral através do *teorema do divergente*.

Temos que:

$$\nabla \cdot (-p \underline{\mathbf{I}}) = -p \nabla \cdot \underline{\mathbf{I}} - \underline{\mathbf{I}} \cdot \nabla p = -\nabla p$$

pois $\nabla \cdot \underline{\mathbf{I}} = \underline{\mathbf{0}}$ e $\underline{\mathbf{I}} \cdot \nabla p = \nabla p$. Substituindo, resulta:

$$\mathbf{F}_p = \int_{CV} -\nabla p dV$$

A quantidade $-\nabla p$ é a força resultante de pressão por unidade de volume.

Equilíbrio hidrostático

Fazendo um balanço de forças em uma condição de equilíbrio hidrostático, considerando forças de peso, pressão e de aceleração não inercial \mathbf{a}_{NI} conhecida (para os casos de aceleração constante ou rotação do sólido rígido), resulta:

$$\int_{CV} (\rho \mathbf{g} - \nabla p + \rho \mathbf{a}_{NI}) dV = \mathbf{0}$$

Como a relação anterior é válida para *qualquer volume de controle*, o integrando deve ser zero para qualquer ponto, resultando:

$$\nabla p = \rho (\mathbf{g} + \mathbf{a}_{NI})$$

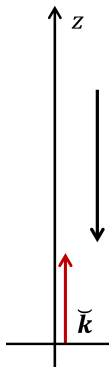


Lei de Stevin

Para $\mathbf{a}_{NI} = \mathbf{0}$, resulta:

$$\nabla p = \rho \mathbf{g}$$

Supondo $\mathbf{g} = -g\check{\mathbf{k}}$ e $\rho = cte$ podemos integrar:



$$\left. \begin{array}{l} \frac{\partial p}{\partial x} = 0 \\ \frac{\partial p}{\partial y} = 0 \\ \frac{\partial p}{\partial z} = -\rho g \end{array} \right\} \implies p(z) = -\rho g z + cte$$

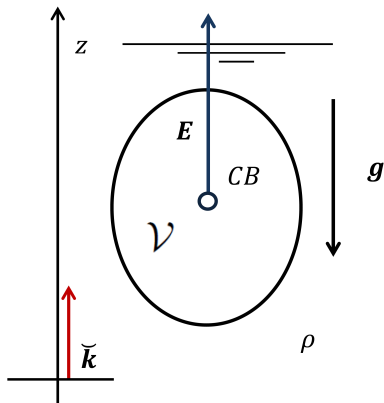
$$p(z) + \rho g z = cte$$

A pressão varia aumenta linearmente com a profundidade (Lei de Stevin).

Peso específico: $\gamma = \rho g$.

Empuxo

Para uma distribuição hidrostática de pressão e $\mathbf{a} = \mathbf{0}$, a força em um corpo completamente submerso (empuxo) vale:



$$\mathbf{F}_p = \mathbf{E} = \int_{CV} -\nabla p d\mathcal{V}$$

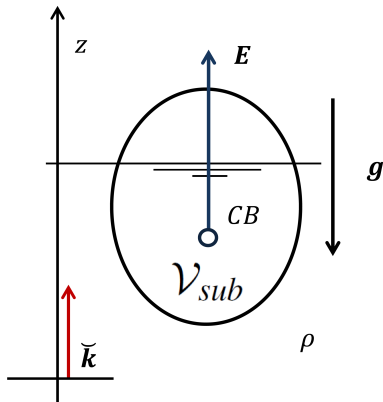
$$\int_{CV} -\rho \mathbf{g} d\mathcal{V} = \rho g \mathcal{V} \check{\mathbf{k}}$$

Empuxo aplicado no centro de volume CB .

Empuxo

Para um corpo parcialmente submerso, o empuxo vale:

$$E = \rho g \mathcal{V}_{sub} \check{\mathbf{k}}$$



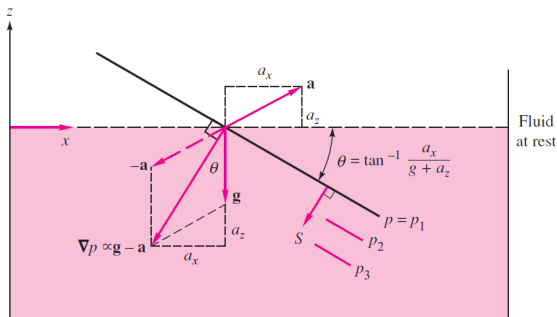
Empuxo aplicado no centro de volume CB do volume submerso.

Leis de empuxo (Arquimedes):

Um corpo imerso em um fluido está sujeito a uma força de empuxo vertical igual ao peso do fluido que ele desloca.

Um corpo flutuante desloca seu próprio peso no fluido em que flutua.

Aceleração constante



$$\mathbf{a}_{NI} = -\frac{d^2\mathbf{R}}{dt^2}$$

$$= -a_x \check{\mathbf{i}} - a_z \check{\mathbf{k}}$$

$$\frac{\partial p}{\partial x} = -\rho a_x$$

$$\frac{\partial p}{\partial z} = -\rho (g + a_z)$$

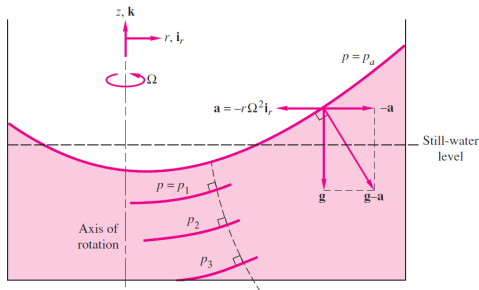
$$p + \rho a_x x + \rho (g + a_z) z = cte$$

Superfície de pressão constante: plano com $\text{tg}\theta = -\left(\frac{dz}{dx}\right)_p = \frac{a_x}{g+a_z}$.

Gradiente de pressão na direção s ($\theta + \pi/2$):

$$\frac{dp}{ds} = \rho \left[a_x^2 + (g + a_z)^2 \right]^{1/2}$$

Rotação de sólido rígido



$$\mathbf{a}_{NI} = -\boldsymbol{\Omega} \times (\boldsymbol{\Omega} \times \mathbf{r})$$

Em coordenadas cilíndricas:

$$-\boldsymbol{\Omega} \times (\boldsymbol{\Omega} \times \mathbf{r}) = \Omega^2 r \check{\mathbf{r}}$$

$$\frac{\partial p}{\partial r} = \rho \Omega^2 r$$

$$\frac{\partial p}{\partial z} = -\rho g$$

$$p - \frac{1}{2} \rho \Omega^2 r^2 + \rho g z = cte$$

Superfície de pressão constante: parabolóide de revolução com $\tan \theta = \left(\frac{dz}{dr} \right)_p = \frac{\Omega^2 r}{g}$. Gradiente de pressão na direção s ($\theta - \pi/2$):

$$\frac{dp}{ds} = \rho \left[g^2 + (\Omega^2 r)^2 \right]^{1/2}.$$



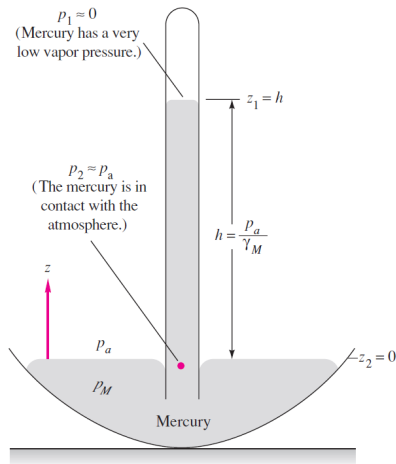
Pressões relativas

Muitos instrumentos são do tipo *diferencial*, medem a diferença entre a pressão do fluido e a pressão atmosférica (variável).

- Se $p > p_{atm}$, então $p_{man} = p - p_{atm}$ (pressão *manométrica*).
- Se $p < p_{atm}$, então $p_{vac} = p_{atm} - p$ (pressão *de vácuo*).



Barômetro de mercúrio



Experimento de E. Torricelli (1643) (discípulo de Galileo Galilei):

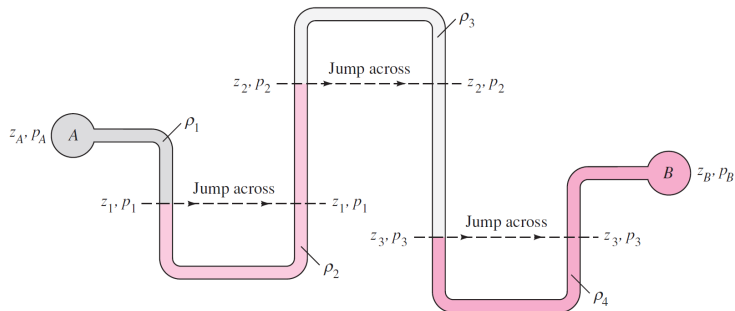
$$p_1 + \rho g h = p_a$$

$$p_1 \cong 0 \Rightarrow p_a = \rho g h = \gamma h$$

Ao nível do mar, na atmosfera padrão, $p_a = 1,0135 \times 10^5 \text{ Pa}$; $\gamma_M = 1,331 \times 10^5 \text{ N/m}^3$, de maneira que $h = 0,761 \text{ m}$. No caso da água, $h \cong 10 \text{ m}$.



Manômetro de coluna

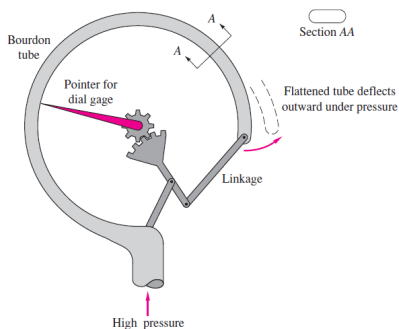


$$p_A + g [\rho_1 (z_A - z_1) - \rho_2 (z_2 - z_1) + \rho_3 (z_2 - z_3) - \rho_4 (z_B - z_3)] = p_B$$

Outros projetos: de tubo inclinado ($\Delta z = L \text{ sen}\theta$).



Manômetro de Bourdon



Baseado na deflexão para fora de um tubo curvado com seção transversal achatada, medida por meio de uma articulação ligada a um ponteiro de um mostrador calibrado.

