

### PRESSÃO

A pressão é uma grandeza escalar igual à razão entre a intensidade da força que atua **perpendicularmente** a uma superfície e a respectiva área. Num fluido, e na ausência de tensões de corte, a pressão é igual à tensão normal de compressão e não depende da orientação do plano sobre o qual a força atua sendo, por isso, uma **grandeza escalar** associada a cada ponto do mesmo (**Lei de Pascal**).

$$p \equiv \frac{F_n}{A}$$

$$p = -\sigma_{xx} = -\sigma_{yy} = -\sigma_{zz}$$

#### **PRESSÃO ABSOLUTA**

Valor da pressão considerada em relação ao **vazio absoluto**, cuja pressão é, por definição, zero. A pressão absoluta é, por isso, sempre positiva.

#### **PRESSÃO MANOMÉTRICA**

Valor da pressão considerada em relação à pressão atmosférica. Dado que muitas medidas de pressão são obtidas por instrumentos do tipo diferencial, os valores medidos são a diferença entre os valores absolutos e o valor da pressão atmosférica local. Logo, a pressão manométrica pode tomar valores positivos, quando a pressão absoluta for superior à atmosférica, ou valores negativos, quando a pressão absoluta for inferior à atmosférica.

$$p_{\text{MANOMÉTRICA}} = p_{\text{ABSOLUTA}} - p_{\text{ATMOSFÉRICA}}$$

### EQUAÇÃO DE NAVIER-STOKES SIMPLIFICADA

2ª lei de Newton aplicada a um elemento de fluido incompressível e com viscosidade constante:

$$f_{\text{press}} + f_{\text{grav}} + f_{\text{visc}} = -\nabla p + \rho \mathbf{g} + \mu \nabla^2 \mathbf{V} = \rho \mathbf{a}$$

$$\nabla p = \rho(\mathbf{g} - \mathbf{a}) + \mu \nabla^2 \mathbf{V}$$

A condição anterior pode ser analisada em 4 situações:

1. Fluido em **repouso** ou em **movimento retilíneo e uniforme** ( $\mathbf{a} = \mathbf{0}$ ,  $\mathbf{V} = \text{const.}$ ). Esta é a **condição hidrostática** traduzida pela equação:  $\nabla p = \rho \mathbf{g}$
2. **Translação e rotação em bloco**. O movimento de corpo rígido (em bloco) implica que não haja movimento relativo entre elementos de fluido e, como consequência, não existem tensões tangenciais, o que se traduz na condição:  $\nabla p = \rho(\mathbf{g} - \mathbf{a})$
3. **Escoamento irrotacional incompressível**. Este é um tipo de escoamento muito específico mas academicamente importante porque modeliza escoamentos de ocorrência frequente que se traduzem na famosa equação de Bernoulli.
4. **Escoamento viscoso em geral**. Nenhuma simplificação é feita e todos os termos importam.

## HIDROSTÁTICA

### DENSIDADE RELATIVA

LÍQUIDOS

GASES

$$d = \frac{\rho_{\text{líquido}}}{\rho_{\text{água@4°C}}} = \frac{\rho_{\text{líquido}}}{1000 \text{ kg/m}^3}$$

$$d = \frac{\rho_{\text{gás}}}{\rho_{\text{ar@20°C}}} = \frac{\rho_{\text{gás}}}{1,205 \text{ kg/m}^3}$$

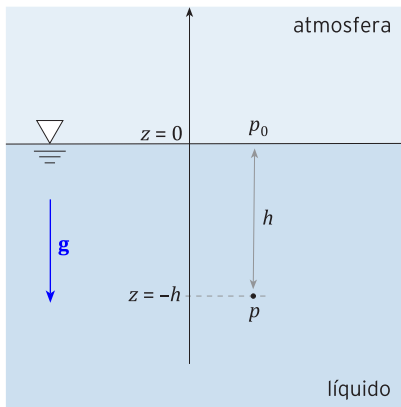
$$\rho_{\text{líquido}} = d \times 1000 \text{ kg/m}^3$$

$$\rho_{\text{gás}} = d \times 1,205 \text{ kg/m}^3$$

### LEI DE STEVIN (LEI DA HIDROSTÁTICA PARA FLUIDOS INCOMPRESSÍVEIS)

A pressão no interior de um fluido incompressível em repouso aumenta linearmente com a profundidade e é constante em planos horizontais (superfícies isobáricas). Isto é, dois pontos situados ao mesmo nível, ligados pelo mesmo fluido, têm a mesma pressão.

#### LEI FUNDAMENTAL DA HIDROSTÁTICA\*



$$p = p_0 - \gamma z$$

$$p = p_0 + \gamma h$$

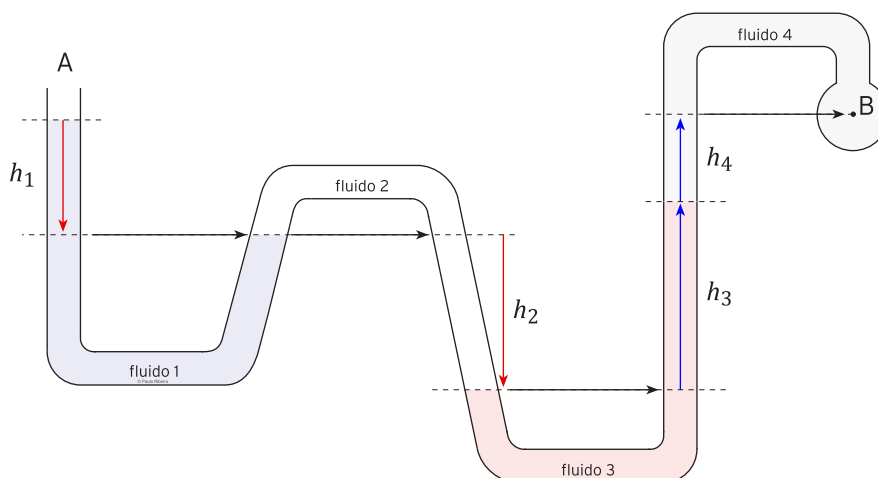
$\gamma = \rho g$	<b>Peso específico.</b> Peso por unidade de volume.	$\text{N/m}^3$
$z$	<b>Cota.</b>	$\text{m}$
$h = -z$	<b>Profundidade.</b>	$\text{m}$

### MANOMETRIA

A diferença de pressão entre dois pontos pode ser expressa pela distância entre eles designando-se, nesse caso, por **altura de carga** ou **altura de pressão**.

$$p = p_0 + \gamma h \Leftrightarrow h = \frac{p - p_0}{\gamma}$$

De particular importância são os dispositivos que usam colunas de líquido em tubos verticais ou inclinados para medir a pressão, denominados manômetros de líquido. O cálculo da pressão faz-se aplicando sucessivamente a lei de Stevin ao longo do tubo, lembrando que a pressão aumenta quando se desce e diminui quando se sobe.



$$p_A + \gamma_1 h_1 + \gamma_2 h_2 - \gamma_3 h_3 - \gamma_4 h_4 = p_B$$

\* Válida para lagos e oceanos, sendo  $\gamma$  o valor médio entre dois pontos considerados, e para a atmosfera até altitudes de 1000 m com erro inferior a 2%.

## MODELO DA TROPOSFERA ( $0 \leq z \leq 11000$ m)

$$p(z) = p_0 \left(1 - \frac{Bz}{T_0}\right)^{\frac{g}{RB}}$$

$$T(z) \approx T_0 - Bz$$

$$T_0 = (15 \text{ }^\circ\text{C}) = 288,15 \text{ K}$$

$$B = 6,5 \text{ }^\circ\text{C/km} = 0,0065 \text{ K/m}$$

$$p_0 = 1 \text{ atm} = 1,01325 \text{ bar} = 101,325 \text{ kPa}$$

$$R = 287 \text{ J/kg} \cdot \text{K}$$

## MODELO DA ATMOSFERA ISOTÉRMICA (início da estratosfera, $11000 \text{ m} \leq z \leq 20000 \text{ m}$ )

$$p(z) = p_0 e^{-\frac{g}{RT_0}(z-z_0)}$$

$$T_0 = (-56,5 \text{ }^\circ\text{C}) = 216,65 \text{ K}$$

$$z_0 = 11000 \text{ m}$$

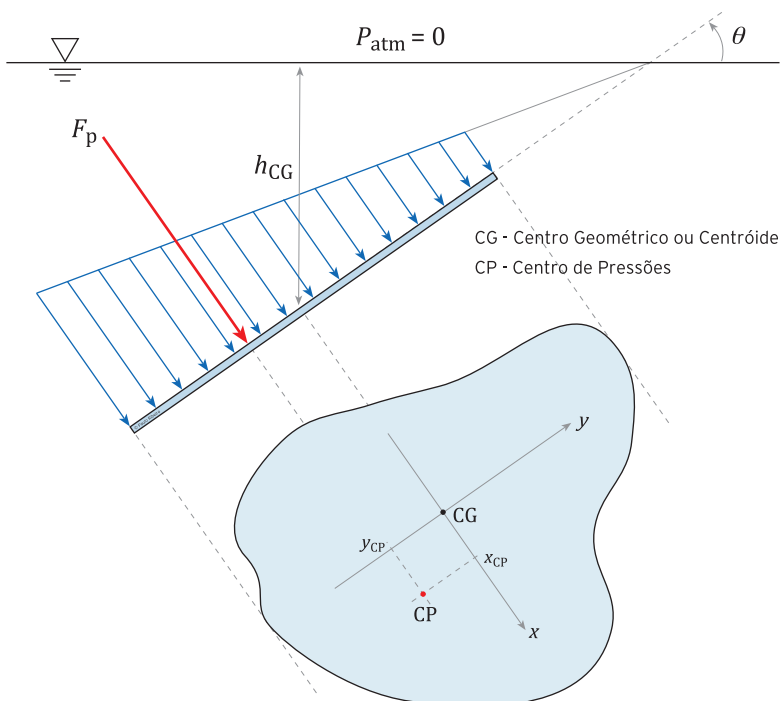
$$p_0 = 22632 \text{ Pa}$$

$$R = 287 \text{ J/kg} \cdot \text{K}$$

## FORÇAS HIDROSTÁTICAS EM SUPERFÍCIES PLANAS INCLINADAS SUBMERSAS

A força de pressão hidrostática exercida numa superfície plana depende da localização do seu **centróide** e, como já se sabe, é **perpendicular** à mesma. Dado que a pressão aumenta com a profundidade a distribuição de forças é trapezoidal (ver figura), o que resulta numa força de pressão total localizada num ponto abaixo do centro geométrico da **superfície banhada** e que se designa por **centro de pressões**.

Na maioria das situações práticas a pressão atmosférica atua nos dois lados da placa (ou em toda a superfície externa do corpo) pelo que a força de pressão total pode ser calculada apenas com base na pressão manométrica.



### FÓRMULAS MANOMÉTRICAS

$$F_P = p_{CG} \cdot A = \gamma h_{CG} A$$

$$x_{CP} = -\frac{I_{xy} \sin \theta}{h_{CG} A}$$

$$y_{CP} = -\frac{I_{xx} \sin \theta}{h_{CG} A}$$

### FÓRMULAS ABSOLUTAS

$$F_P = p_{CG} \cdot A = (p_0 + \gamma h_{CG}) A$$

$$x_{CP} = -\frac{\gamma I_{xy} \sin \theta}{P_{CG} A}$$

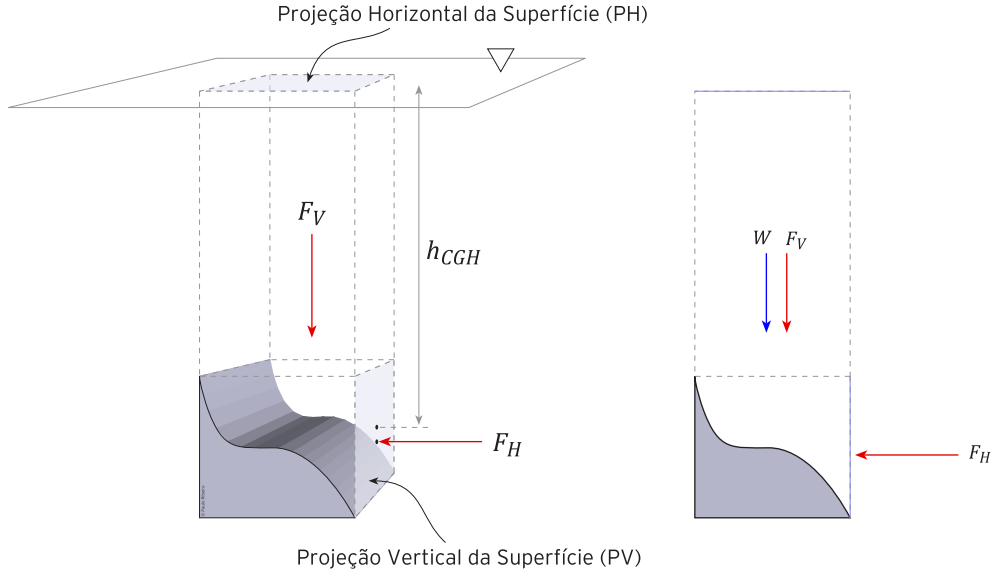
$$y_{CP} = -\frac{\gamma I_{xx} \sin \theta}{P_{CG} A}$$

- Se o eixo das ordenadas (ver a figura) for um eixo de simetria da superfície então o CP está nesse eixo, o que também significa que  $x_{CP} = 0$ .
- No caso particular da superfície se encontrar na horizontal, isto é,  $\theta = 0^\circ$ , conclui-se que o centro geométrico e o centro de pressões coincidem,  $CP = CG$ .

## FORÇAS HIDROSTÁTICAS EM SUPERFÍCIES CURVAS SUBMERSAS

Para se determinar a força hidrostática numa superfície curva é apropriado separar o cálculo nas componentes horizontal e vertical. Para o efeito consideram-se as **projeções vertical (PV) e horizontal (PH)** da respectiva superfície curva (**S**).

A componente horizontal é igual à força que se exerceria em PV e a componente vertical é igual ao peso do fluido compreendido entre S e PH.



COMPONENTES HORIZONTAL E VERTICAL

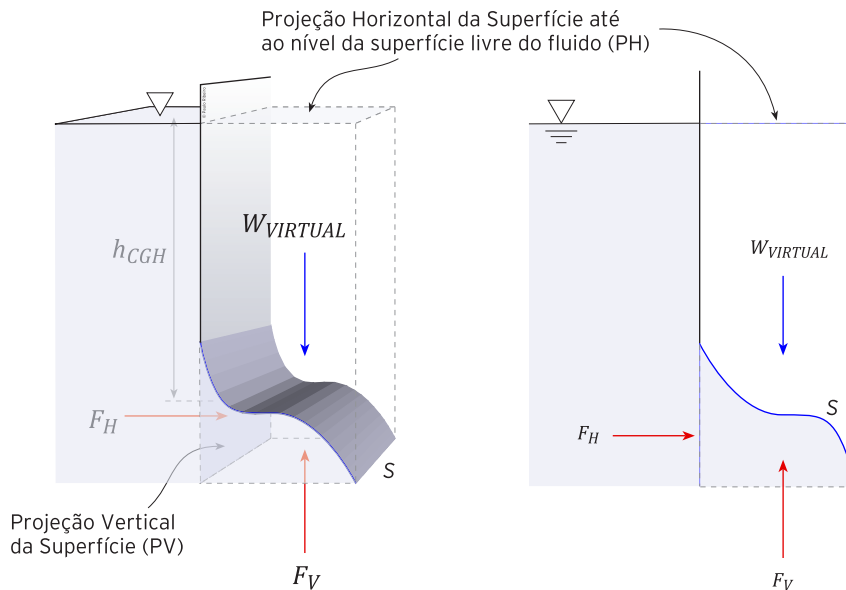
FORÇA TOTAL

$$F_H = \gamma h_{CGH} A_{PV}$$

$$\downarrow F_V = W = \rho g V_{[S-PH]}$$

$$F = \sqrt{F_H^2 + F_V^2}$$

Quando o fluido se encontra por baixo da superfície a componente horizontal calcula-se da mesma forma, igual à força que se exerceria na projeção vertical, PV, de S, mas a componente vertical, agora **atuando para cima**, será igual ao peso do fluido fictício (ou virtual) que preencheria a região compreendida entre a superfície curva, S, e a sua projeção horizontal, PH, ao nível da superfície livre.



COMPONENTES HORIZONTAL E VERTICAL

FORÇA TOTAL

$$F_H = \gamma h_{CGH} A_{PV}$$

$$\uparrow F_V = W_{VIRTUAL} = \rho g V_{VIRTUAL}$$

$$F = \sqrt{F_H^2 + F_V^2}$$

## IMPULSÃO

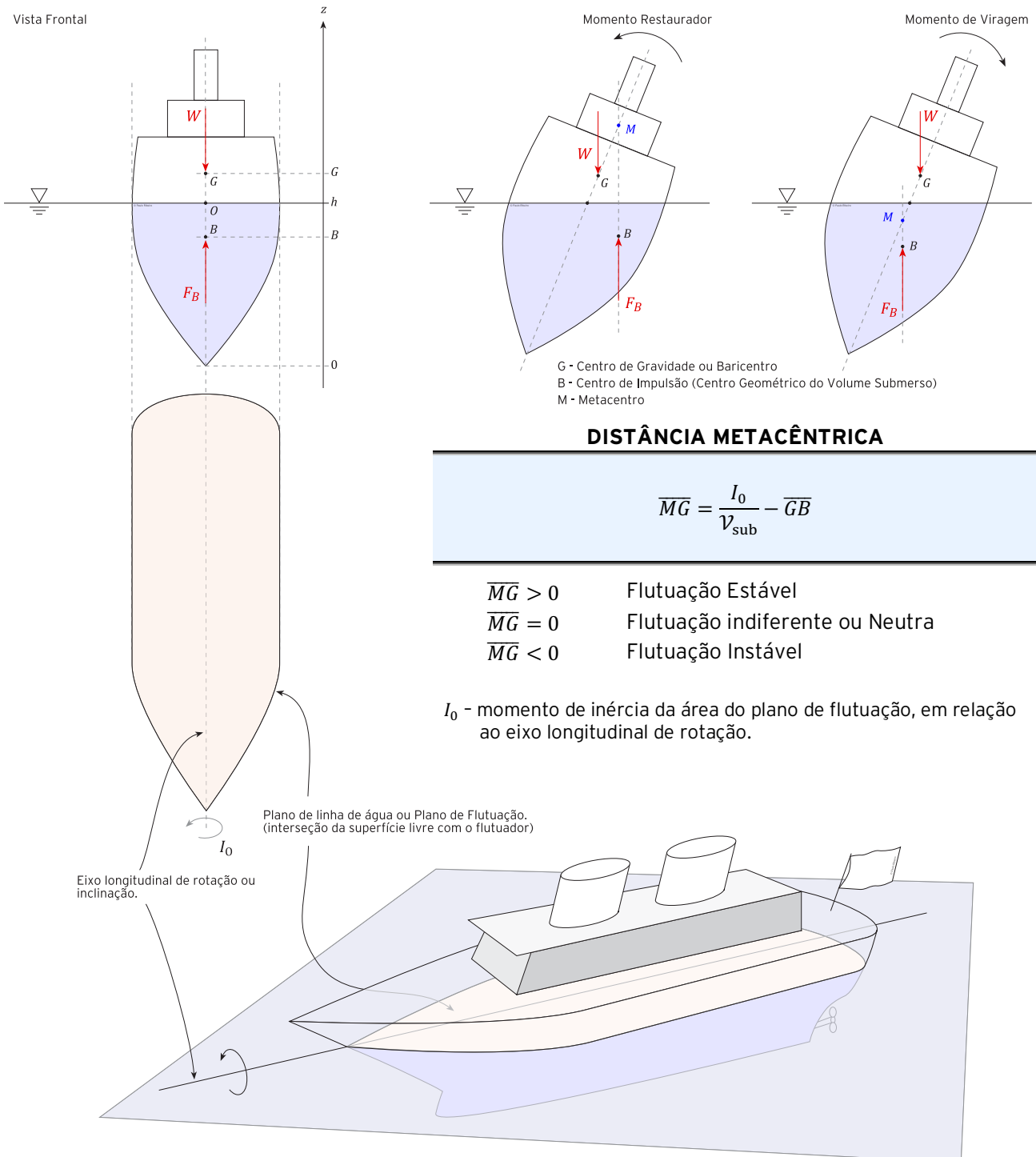
Porque a pressão aumenta com a profundidade, um corpo mergulhado num fluido sofrerá uma força hidrostática superior na sua superfície inferior sendo o resultado global uma **força dirigida para cima** designada por impulsão.

## LEIS DE ARQUIMEDES (287 a.C. - 212 a.C.)

- Um corpo submerso (imerso ou mergulhado) num fluido sofre uma força de impulsão igual ao peso do volume de fluido deslocado.
- Um corpo flutuante desloca um volume de fluido de peso igual ao seu próprio peso.

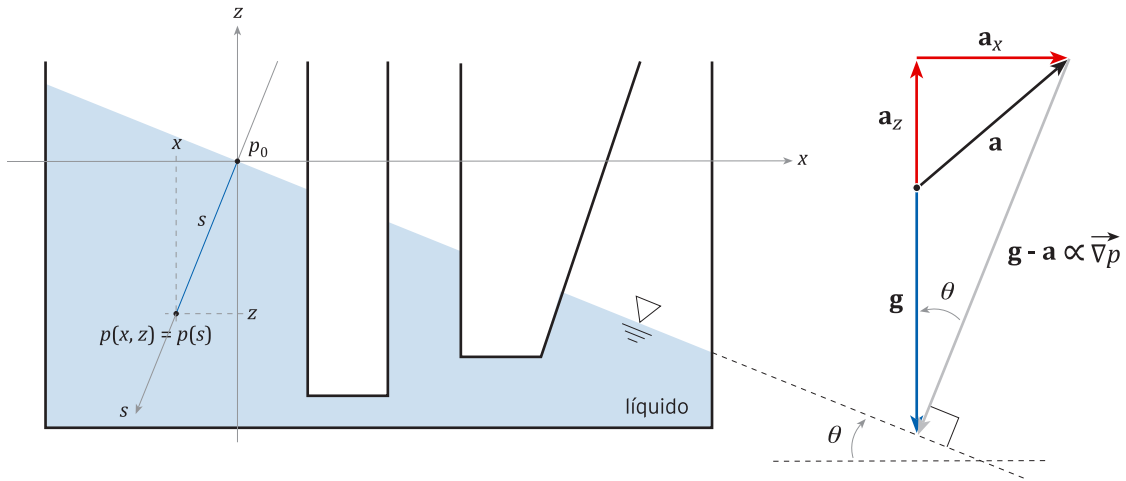
$$\uparrow F_B = \rho_{\text{fluido}} V_{\text{sub}} g$$

## FLUTUABILIDADE E ESTABILIDADE



## TRANSLAÇÃO EM BLOCO

Se um fluido, confinado a um recipiente, é sujeito a uma aceleração constante  $\mathbf{a}$ , acabará, ao fim de um tempo suficiente, por se mover como um corpo rígido. Da 2ª Lei de Newton resulta  $\nabla p = \rho(\mathbf{g} - \mathbf{a})$ . Logo, a direção definida por  $\mathbf{g} - \mathbf{a}$  será a direção da máxima variação da pressão,  $s$ , sendo as superfícies isobáricas perpendiculares a  $s$ , donde a superfície livre ficará inclinada em relação à horizontal de um ângulo  $\theta$ .



INCLINAÇÃO

VARIAÇÃO DA PRESSÃO NO INTERIOR DO FLUIDO

$$\tan \theta = \frac{a_x}{g + a_z}$$

$$p(x, z) = p_0 - \rho(g + a_z)z - \rho a_x x$$

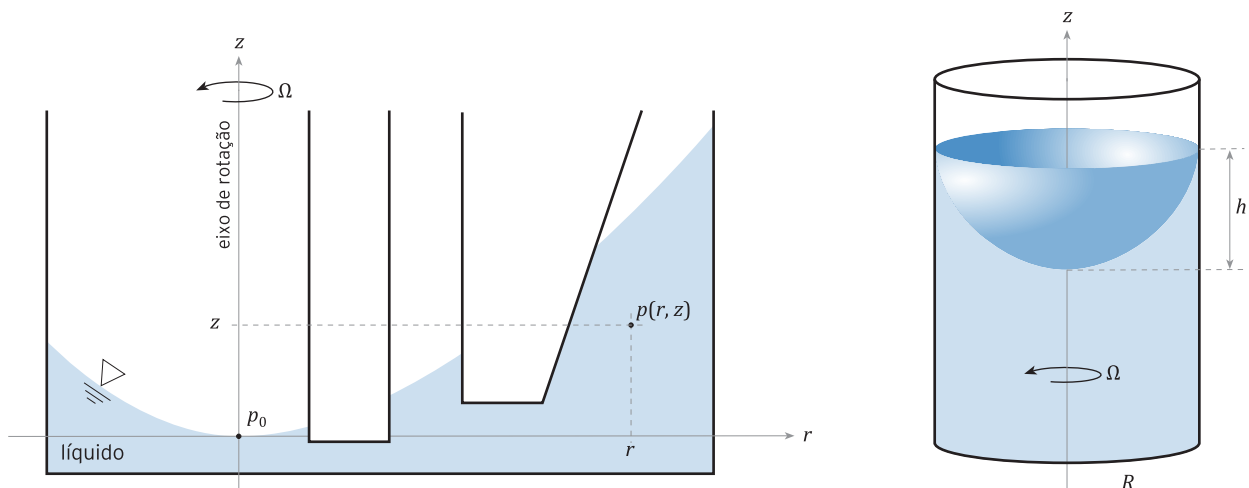
$$p(s) = p_0 + \rho \sqrt{a_x^2 + (g + a_z)^2} \cdot s$$

NO SISTEMA CARTESIANO DA FIGURA†

NA DIREÇÃO DO GRADIENTE (EIXO  $s$ )

## ROTAÇÃO EM BLOCO

Se um fluido é sujeito a uma rotação com velocidade angular constante,  $\Omega$ , acabará por rodar como um corpo rígido. As superfícies de pressão constante (isobáricas), incluindo a superfície livre, tomam a forma de paraboloides de revolução.



VARIAÇÃO DA PRESSÃO NO INTERIOR DO FLUIDO‡

ROTAÇÃO DE UM CILINDRO EM TORNO DO EIXO PRINCIPAL

$$p(r, z) = p_0 - \rho g z + \frac{1}{2} \rho \Omega^2 r^2$$

$$h = \frac{\Omega^2 R^2}{2g}$$

† O referencial cartesiano escolhido é um referencial não inercial que acompanha o movimento do fluido. A fórmula foi deduzida para um referencial com **a origem sobre qualquer ponto da superfície livre**.

‡ A fórmula foi deduzida para um sistema de coordenadas cilíndrico, solidariamente ligado ao movimento, com o **eixo das cotas coincidente com o eixo de rotação** e a **origem no vértice do parabolóide da superfície livre**.