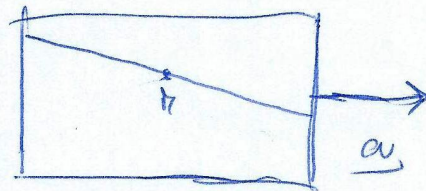
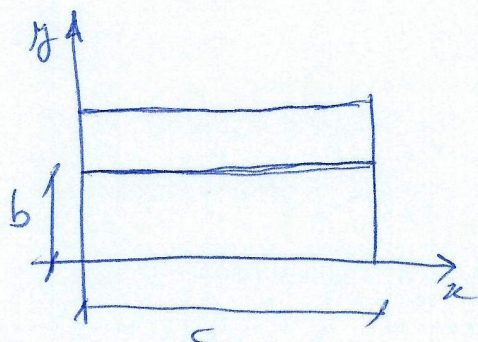


Stato relativo - relativo

Consideriamo un relativo soggetto a un'accelerazione:



Nello stato, dell'equazione

$$\underline{f} = (0, -g, 0)$$

$$\rho \underline{f} + \nabla p = 0$$

$$\underline{a} = (a, 0, 0)$$

$$\begin{cases} \frac{\partial p}{\partial x} = -\rho a \\ \frac{\partial p}{\partial y} = -\rho g \end{cases} \Leftrightarrow \begin{cases} p = -\rho a x + \text{cost} \\ p = -\rho g y + \text{cost} \end{cases}$$

Differenziale esatto

$$dp = \frac{\partial p}{\partial x} dx + \frac{\partial p}{\partial y} dy + \frac{\partial p}{\partial z} dz = -\rho a dx - \rho g dy$$

$$\Rightarrow p = -\rho a x - \rho g y + \text{cost} \Rightarrow y = -\frac{a}{g} x + \text{cost}$$

Se $a = g$ la retta forma un angolo di $3/4$ con l'asse x .
In H il fluido non si muove, quindi calcoliamo $\text{cost} = c_1$ per $x = \frac{c}{2}$ e $y = b$:

$$b = -\frac{a}{g} \frac{c}{2} + c_1 \Rightarrow c_1 = b + \frac{a}{g} \frac{c}{2} \Rightarrow y = -\frac{a}{g} x + b + \frac{a}{g} \frac{c}{2}$$

$$\Rightarrow y = -\frac{a}{g} \left(x - \frac{c}{2}\right) + b$$

All'interfaccia:

$$\begin{cases} y = -\frac{a}{g} \left(x - \frac{c}{2}\right) + b \\ p = 0 \end{cases}$$

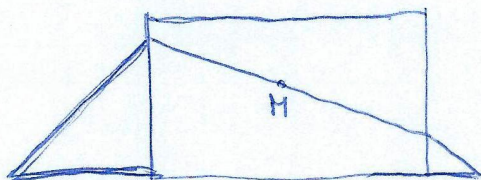
$$p = -\rho a x - \rho g y + c_2$$

$$\Rightarrow -\rho a x - \rho g \left[-\frac{a}{g} \left(x - \frac{c}{2}\right) + b\right] + c_2 = 0$$

$$\Rightarrow -\cancel{\rho a x} + \cancel{\rho a x} - \rho a \frac{c}{2} - \rho g b + c_2 = 0$$

$$\Rightarrow c_2 = \rho a \frac{c}{2} + \rho g b$$

Concludendo:

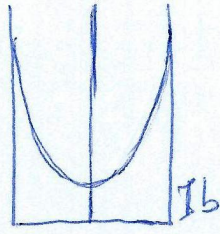
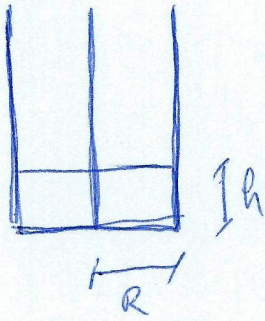


$$p = -\rho a \left(x - \frac{c}{2}\right) - \rho g (y - b)$$

$$\text{Se } x = \text{cost} \Rightarrow p = -\rho g y + \text{cost}$$

Stato relativo - sistemi in rotazione

Abbiamo un cilindro contenente acqua e soggetto a rotazione!



$$\begin{cases} \frac{\partial p}{\partial r} = \rho \omega^2 r \\ \frac{\partial p}{\partial z} = -\rho g \\ \frac{\partial p}{\partial \theta} = 0 \end{cases}$$

Completivamente:

$$dp = \frac{\partial p}{\partial r} dr + \frac{\partial p}{\partial z} dz = \rho \omega^2 r dr - \rho g dz$$

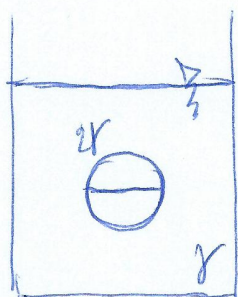
$$\Rightarrow p = \rho \omega^2 \frac{r^2}{2} - \rho g z + \text{cost}$$

Nel caso di isobara: $z = \frac{\omega^2 r^2}{2g} + \text{cost} \Rightarrow$ la superficie libera è un'isobara e una parabola.

$$\text{Per } r=0 \Rightarrow z=b \Rightarrow C_1=b \Rightarrow z = \frac{\omega^2 r^2}{2g} + b$$

Stabilità relativa - corpi immersi

Sfere immerse in un fluido e riempite per metà con un fluido di γ doppio rispetto a quello in cui è immersa.



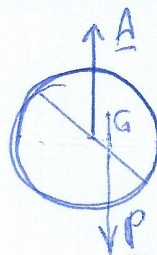
$$P = 2\gamma \cdot \frac{1}{3} \pi R^3 = \gamma \cdot \frac{4}{3} \pi R^3$$

$$\Rightarrow A = P$$

L'equilibrio è indifferente alle bracciate, mentre non lo è rispetto alle rotazioni.

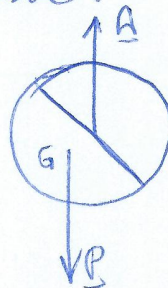
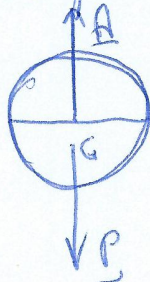
Li hanno due casi:

- metà superiore piena, equilibrio instabile:



La sfera tende a portare la parte piena verso il basso;

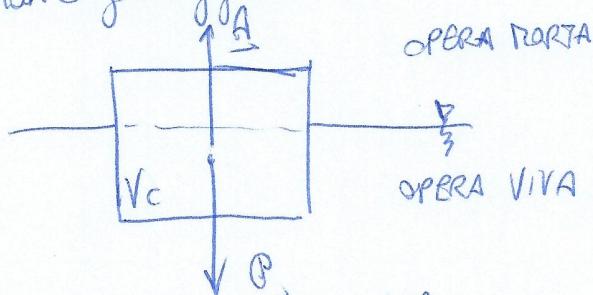
- metà inferiore piena, equilibrio stabile:



La sfera tende a tornare nella posizione iniziale.

Se la sfera fosse costituita dallo stesso materiale e completamente piena l'equilibrio sarebbe indifferente.

Navio galleggiante:



$$A = P = \gamma V_c$$

V_c volume di carena

bracciate orizzontali: eq. indifferente
bracciate verticali: eq. stabile