

## Proprietà meccaniche dei fluidi

### FLUIDO:

- sostanza liquida o gassosa che assume la forma del recipiente che la contiene.
- non sostiene gli sforzi di taglio (scorrimento)

#### a) Liquidi:

- hanno un volume definito e una superficie limite
- sono praticamente incompressibili  $\Rightarrow \rho(\text{acqua distillata}) = 10^3 \text{ kg/m}^3$

#### a) Gas:

- non presentano un volume proprio ma tendono ad occupare tutto il volume messo a disposizione
- sono facilmente comprimibili  $\Rightarrow \rho(\text{aria}) = 1.3 \text{ kg/m}^3$

 Le differenze di comportamento sono dovute alle diverse forze di legame tra le molecole nella fase liquida o nella fase gassosa.

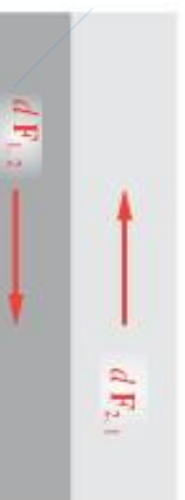
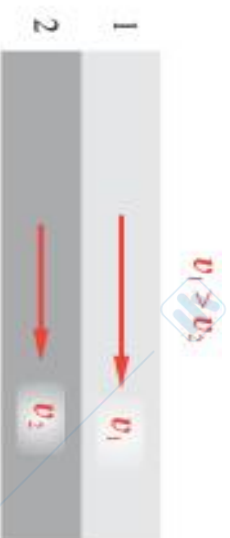
Macroscopicamente i fluidi sono sistemi continui, composti da un numero infinito di elementi di massa  $dm = \rho dV$

E' possibile lo scorrimento di una qualsiasi parte di fluido rispetto ad un'altra adiacente o alla parete del contenitore. Allo scorrimento si oppone una forza di attrito interno

Tuttavia il fluido non può resistere allo scorrimento:

⇒ non esiste una forza di attrito statico che determini un equilibrio statico

⇒ se un fluido è in quiete, le forze tra gli elementi di fluido devono essere normali alle superfici di separazione, altrimenti i vari elementi scorrono l'uno rispetto l'altro, lasciando lo stato di quiete



NON si parla di forze applicate in un punto del fluido, ma per  $V$  elemento di fluido di massa  $dm$  si considerano:

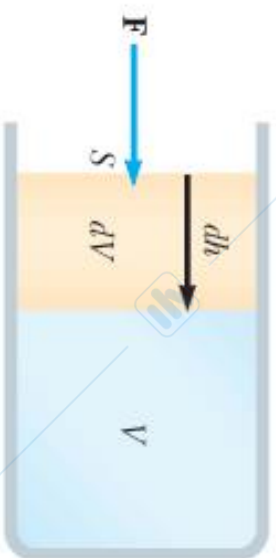
- 1) Forze di volume  $\vec{F}_V$ , proporzionali a  $dV$   
esempio: forza peso  $dm \cdot \vec{g} = \rho \cdot dV \cdot \vec{g}$
- 2) Forze di superficie o di pressione  $\vec{F}_p$ , proporzionali a  $dS$

## Pressione in un fluido, $p$

[pascal (Pa) ( $= 1 \text{ N/m}^2 = 1 \text{ kg}/(\text{m} \cdot \text{s}^2)$ ),  $1 \text{ bar} = 10^5 \text{ Pa}$ ]:

- NON ha caratteristiche direzionali: è una grandezza scalare e non dipende dall'orientazione della superficie su cui è misurata
- Rapporto tra il modulo della forza agente su una superficie infinitesima che circonda il punto del fluido e l'area della superficie stessa  $\Rightarrow p = dF/dS$
- Viene trasmessa alle superfici di separazione perpendicolarmente ad esse

# Lavoro delle forze di pressioni



$$dW = Fdh = p dV$$

**Figura 9.2**

Lavoro della pressione in un fluido contenuto in un cilindro.



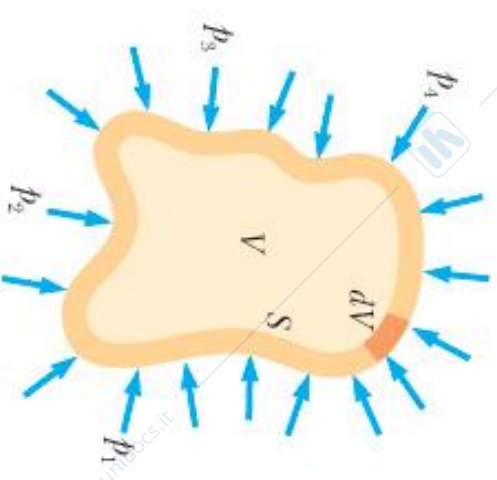
Mazzoldi, Nigro, Voci  
Elementi di Fisica, Meccanica - Termodinamica  
Edises, 2007

Una forza di pressione  $\vec{F}$  agisce  $\perp$  alla superficie infinitesima  $dS$  che si sposta di  $d\vec{h}$   
Volume spostato:  $dV = dS \cdot dh$

$$dW = \vec{F} \cdot d\vec{h} = F \cdot dh = p \cdot dS \cdot dh = p \cdot dV$$

$\Downarrow$

$$W = \int dW = \int p \cdot dV$$



Lavoro delle forze di pressione su un elemento di fluido di volume  $V$

# Equilibrio statico di un fluido

- In un fluido in quiete tutti gli elementi  $dm$  del fluido presentano accelerazione e velocità nulla, in un sistema di riferimento inerziale

$$\vec{F}_{\text{tot}} = \vec{F}_V + \vec{F}_p = 0$$

- Consideriamo un elemento di forma cubica di massa  $dm$  e densità  $\rho$
- Componenti scalari di  $\vec{F}_p$  lungo l'asse  $z$ :

$$\begin{aligned} p(z)dS - p(z+dz)dS &= dS(p(z) - (p(z) + \frac{\partial p}{\partial z} dz)) = \\ &= -\frac{\partial p}{\partial z} dz dS = -\frac{\partial p}{\partial z} dV \end{aligned}$$

- Componente scalare di  $\vec{F}_V$  lungo l'asse  $z$ :

$$(F_V)_z = f_z dm = f_z \rho dV$$

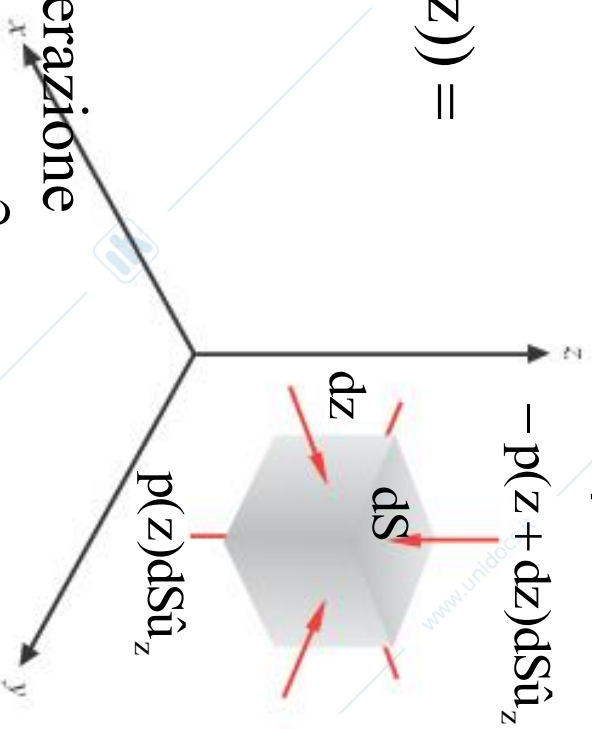
con  $f_z$  componente lungo  $z$  di  $\vec{F}_V / dm \Rightarrow$  accelerazione

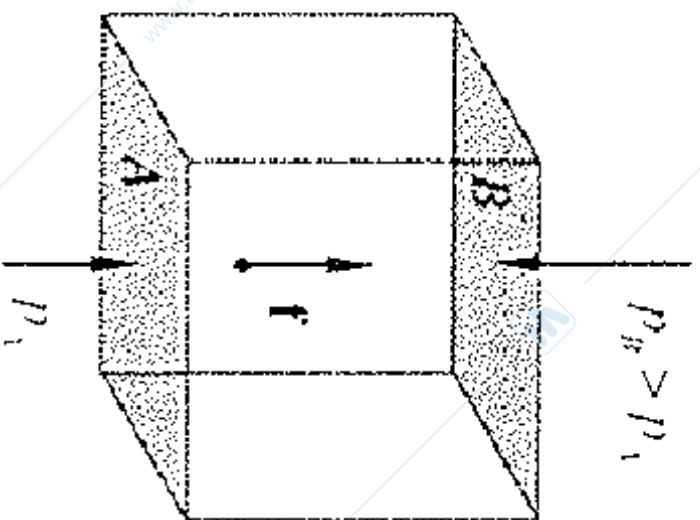
- $\vec{F}_{\text{tot}} = \vec{F}_V + \vec{F}_p = 0$  lungo  $z \Rightarrow -\frac{\partial p}{\partial z} dV + f_z \rho dV = 0 \Rightarrow \frac{\partial p}{\partial z} = f_z \rho$

- Lungo l'asse  $x$ :  $\frac{\partial p}{\partial x} = f_x \rho$  e l'asse  $y$ :  $\frac{\partial p}{\partial y} = f_y \rho$

- $\rho f_x \hat{u}_x + \rho f_y \hat{u}_y + \rho f_z \hat{u}_z = \frac{\partial p}{\partial x} \hat{u}_x + \frac{\partial p}{\partial y} \hat{u}_y + \frac{\partial p}{\partial z} \hat{u}_z \Rightarrow$   
con  $\vec{f} = f_x \hat{u}_x + f_y \hat{u}_y + f_z \hat{u}_z$

$$\text{grad}(p) = \rho \vec{f}$$





Se in un fluido in quiete agisce  $\vec{F}_V$  la pressione nel fluido NON può essere costante

$$\text{grad}(p) = \rho \vec{f}$$



la pressione deve variare per consentire l'equilibrio statico.

$\vec{F}_V$  tende a spostare l'elemento di fluido provocando una reazione del fluido che si manifesta con una variazione di pressione



la pressione aumenta lungo il verso positivo della direzione di  $\vec{F}_V$



la risultante delle  $\vec{F}_p$  è opposta a  $\vec{F}_V$

# Equilibrio statico in presenza della forza peso: legge di Stevino

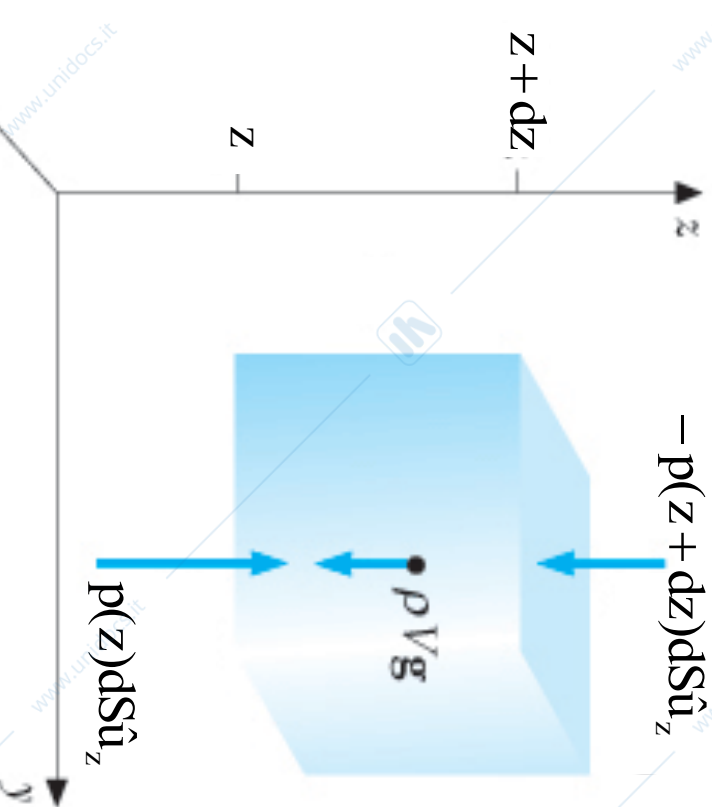
Consideriamo un elemento di fluido di massa  $dm$  e densità  $\rho$  in equilibrio.

Forze agenti su tale elemento:

- 1) Forze di volume: forza peso  $\vec{F}_V = dm \cdot \vec{g} = dm \cdot \vec{f}$
- 2) Forze di pressione dovute  $\vec{F}_p$  al fluido circostante

Poiché il fluido è in equilibrio statico  $\Rightarrow \text{grad}(p) = \rho \vec{f} = \rho \vec{g}$

$$\Rightarrow \text{grad}(p) = \frac{dp}{dz} \hat{u}_z = -\rho g \hat{u}_z \Rightarrow \boxed{\frac{dp}{dz} = -\rho g}$$



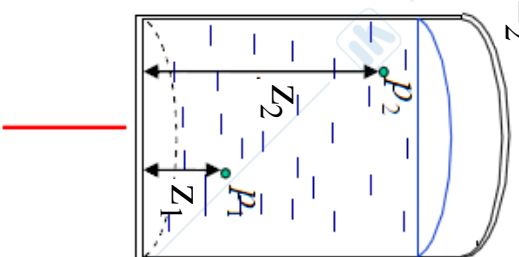
Se in un fluido agisce la forza peso, la pressione non può essere costante ma varia per avere l'equilibrio statico  $\Rightarrow$  la pressione aumenta lungo il verso della forza peso

Tra due punti qualsiasi alle quote  $Z_1$  e  $Z_2$  in un fluido:

$$\int_{p_1}^{p_2} dp = -\rho g \int_{Z_1}^{Z_2} dz$$



$$p_2 - p_1 = -\rho g (Z_2 - Z_1)$$



Se  $Z_2$  è sulla superficie libera  $p_2$  corrisponde a  $p_0$ :

$$p_0 - p_1 = -\rho g h$$

Con  $h$  = profondità di  $p_1$

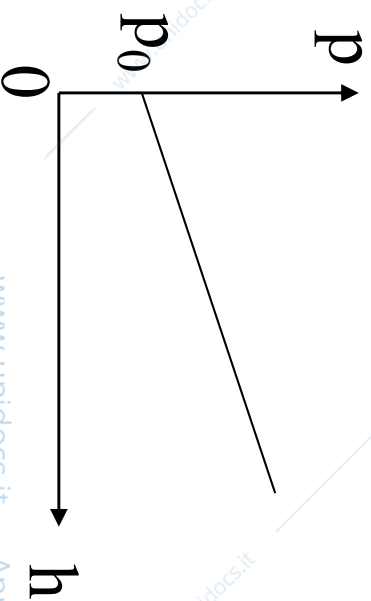


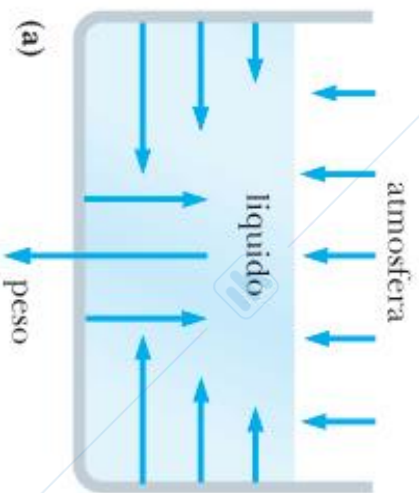
$$p_1 = p_0 + \rho g h$$

## Legge di Stevino

La pressione  $p$  ad una profondità  $h$  sotto la superficie di un fluido di densità  $\rho$  costante aperto all'atmosfera è dato dalla somma della pressione esterna  $p_0$  più una quantità  $\rho g h$  che dipende linearmente con la profondità

$$p = p_0 + \rho g h$$





**Legge di Stevino:**  $p = p_0 + \rho gh$  (se  $p$  costante)

Esempio bacino d'acqua sottoposto a pressione atmosferica:  $p = 10^3 \text{ kg/m}^3$ ,  $p_0 = 1,013 \cdot 10^5 \text{ Pa}$

⇓

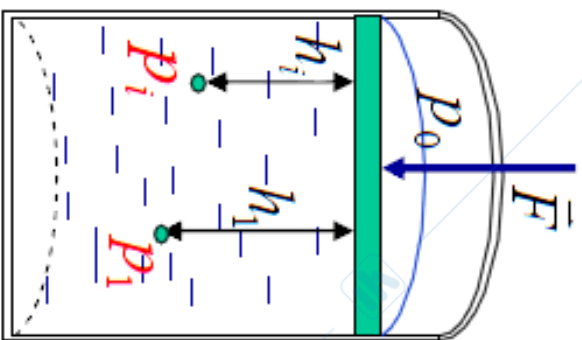
$$p(h) = (1,013 \cdot 10^5 + 9,8 \cdot 10^3 \cdot h) \text{ Pa}$$

ogni 10 m la pressione aumenta di circa  $10^5 \text{ Pa}$

La legge di Stevino si può trovare calcolando il peso della colonna di liquido di altezza  $h$ :

$$mg = \rho Vg = \rho Shg \Rightarrow p = \frac{F}{S} = \frac{\rho Shg}{S} = \rho gh$$

# Conseguenze della legge di Stevino: la legge di Pascal



Dalla legge di Stevino:  $p = p_0 + \rho gh$  (se  $\rho$  costante),  
con  $p_0$  la pressione esterna

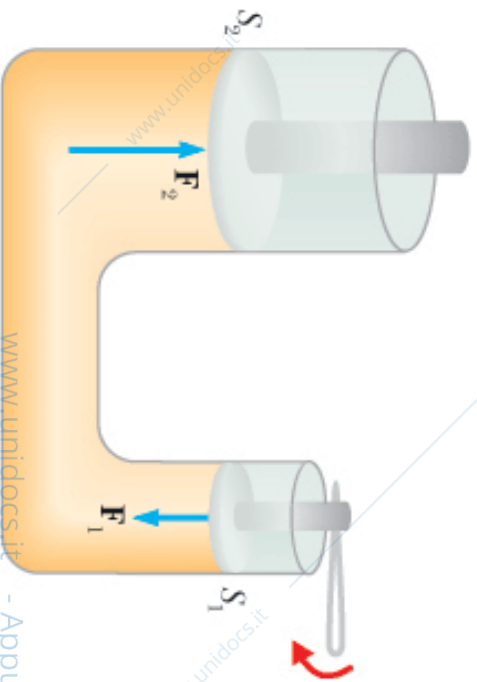
$$\begin{cases} p_1 = p_0 + \rho gh_1 \\ p_2 = p_0 + \rho gh_2 \end{cases}$$

Se  $p_0$  subisce una  
variazione  $\Delta p_0$

$\Downarrow$

$$\begin{cases} p_1' = (p_0 + \Delta p_0) + \rho gh_1 = p_1 + \Delta p_0 \\ p_2' = (p_0 + \Delta p_0) + \rho gh_2 = p_2 + \Delta p_0 \end{cases}$$

Tutti i punti nel fluido subiscono la stessa variazione di pressione  $\Delta p_0$

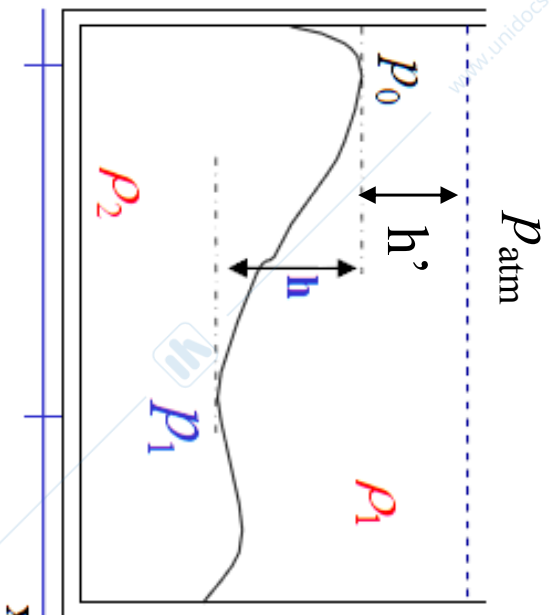
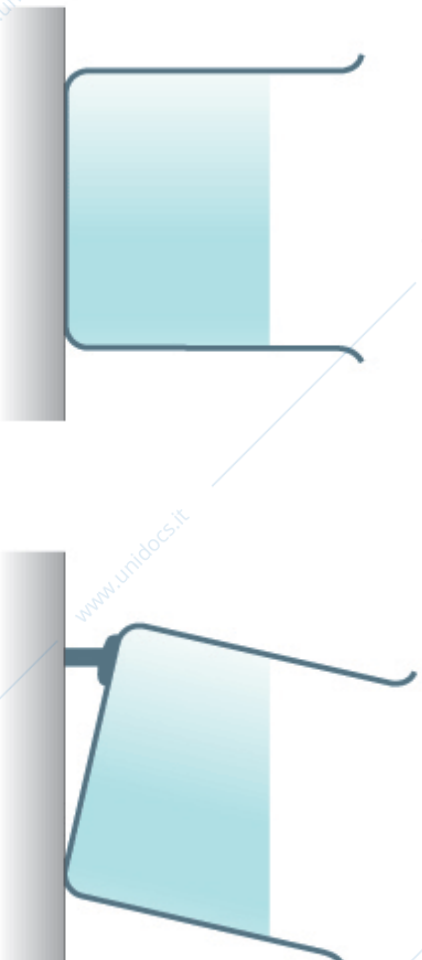


Esempio: la pressa idraulica

$$\Delta p_1 = \frac{F_1}{S_1} = \Delta p_2 = \frac{F_2}{S_2} \Rightarrow F_2 = F_1 \frac{S_2}{S_1}$$

# Conseguenze della legge di Stevino: superfici isobariche

⇒ La superficie di separazione di fluidi di diversa densità è sempre orizzontale



Ipotizziamo di avere due fluidi di densità diverse  $\rho_1$  e  $\rho_2$  separati da una superficie non orizzontale: per Stevino alla stessa quota ci deve essere la stessa pressione, indipendentemente da  $x$ :

$$p_0 = p_{\text{atm}} + \rho_1 g h'$$

$$\begin{cases} p_1 = p_0 + \rho_1 g h \\ p_1 = p_0 + \rho_2 g h \end{cases}$$

$$\Rightarrow p_0 + \rho_1 g h = p_0 + \rho_2 g h \Rightarrow \rho_1 g h = \rho_2 g h$$

$$\text{Poiché } \rho_1 \neq \rho_2 \Rightarrow h = 0$$

# Conseguenze della legge di Stevino: vasi comunicanti



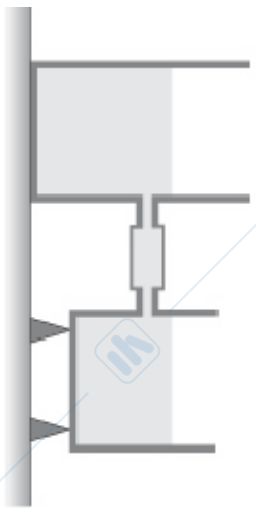
Conseguenza della legge di Stevino è che **in un sistema di vasi comunicanti il fluido contenuto raggiunge la stessa quota indipendentemente dalla forma dei recipienti.**

Nel caso rappresentato in figura la differenza di pressione tra due punti qualsiasi si calcola attraverso la formula:

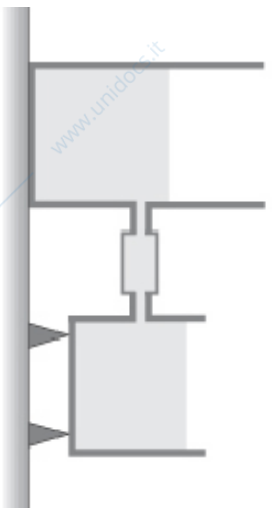
$$P_2 - P_1 = -\rho g (y_2 - y_1)$$

Poiché, per la legge di Stevino si ha differenza di pressione solo in corrispondenza di variazioni di quota, se le superfici A e B sono soggette alla stessa pressione,  $\Delta p = 0$ ,

$\Rightarrow$  allora saranno alla stessa quota  $y_2 = y_1$



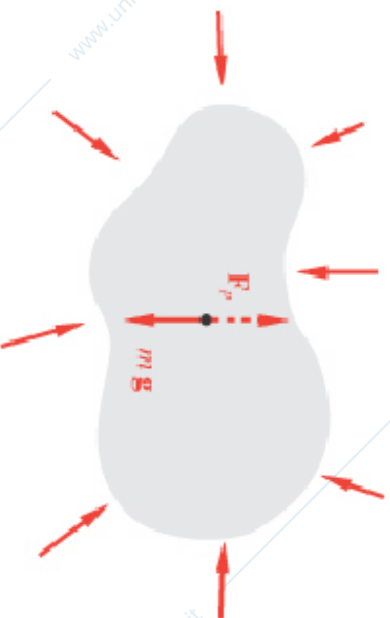
Condizione di equilibrio



Condizione di non equilibrio. Si osserva un flusso di liquido fino allo stabilirsi della stessa quota

# Principio di Archimede

***Un corpo immerso in un fluido riceve una spinta dal basso verso l'alto pari al peso del fluido spostato.***



In un fluido in equilibrio sotto l'azione della gravità isoliamo idealmente un volume finito di fluido  $V$  di forma qualsiasi. La risultante delle forze di pressione, esercitate dal resto del fluido sulla parte isolata, è uguale ed opposta alla forza peso della stessa.

Infatti per la condizione di equilibrio del volume  $V$ , si ha:

$$\vec{F}_p + m\vec{g} = 0$$

$$\vec{F}_p = -m\vec{g}$$

$$m = \rho V$$

Con  $\rho$ : densità del fluido

***Forza di pressione esercitata sul fluido di volume  $V$  dal resto del fluido***

Se ora sostuiamo allo stesso volume  $V$  di fluido un identico volume di qualsiasi altra sostanza di densità  $\rho'$  e massa:  $m'=\rho'V$ .

La risultante  $F_p$  delle forze di pressione esercitate dal fluido circostante non cambia, mentre varia la forza peso del volume preso in considerazione, dunque la forza risultante risulta:

$$\vec{F}_R = \vec{F}_p + m'\vec{g} \quad \rightarrow \quad \vec{F}_R = -m\vec{g} + m'\vec{g} = -\rho V\vec{g} + \rho'V\vec{g} = (\rho' - \rho)V\vec{g}$$

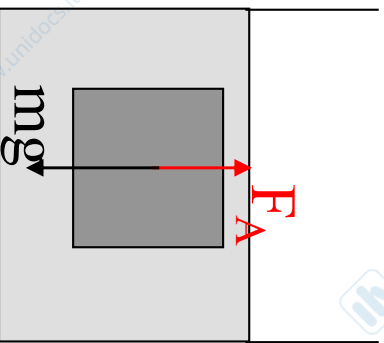
$$\vec{F}_R = (\rho' - \rho)V\vec{g}$$

Se  $\rho' > \rho$  la forza risultante ha la stessa direzione e verso di  $g$  e quindi il corpo scende nel fluido, se invece  $\rho' < \rho$  il corpo sale

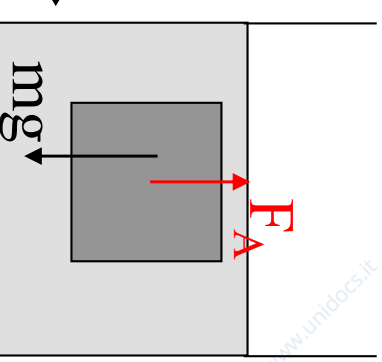
La spinta verso l'alto ricevuta dal corpo è detta spinta di Archimede:

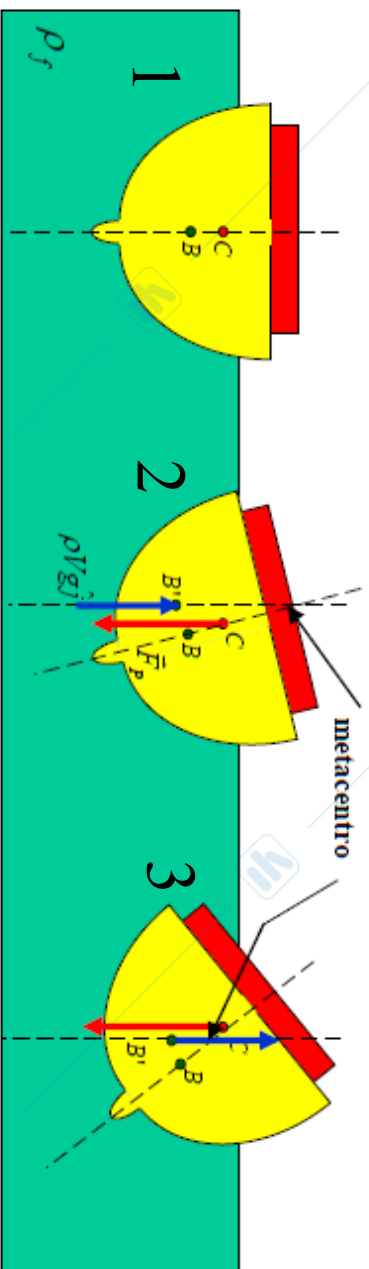
$$\vec{F}_A = \vec{F}_p = -\rho V\vec{g}$$

N.B. La forza di Archimede viene applicata al CM del fluido spostato, mentre la forza peso viene applicata al CM dell'oggetto



Nel caso in cui in due CM non coincidano o non si trovino sulla stessa verticale, nasce un momento





C = CM della barca

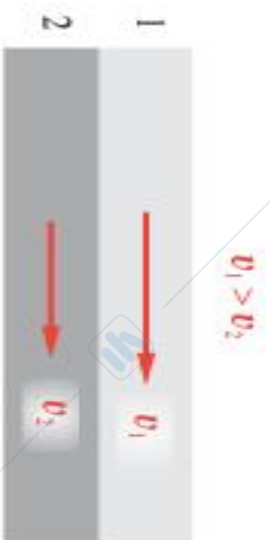
B = CM del liquido spostato

Se C e B sono sulla stessa verticale,  $m\vec{g}$  e  $\vec{F}_A$  hanno la stessa retta d'azione

$\Rightarrow$  la barca è in equilibrio (caso 1)

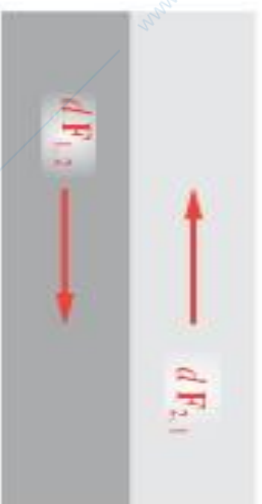
Se C e B NON sono sulla stessa verticale si genera un momento che agisce in modo da *riportare* (caso 2) o *allontanare* (caso 3) dall'equilibrio la barca (B' = nuovo CM del liquido spostato)

## Forza di attrito interno



Quando si verifica uno scorrimento relativo tra due elementi di fluido compare lungo l'area di contatto una forza tangenziale di attrito interno con verso contrario a quello della velocità relativa.

L'elemento 1 del fluido esercita una forza sull'elemento 2 e viceversa: le due forze sono uguali e contrarie. Se  $v_1 > v_2$  la forza di attrito interno è ritardante per 1 e accelerante per 2



$$dF = \eta ds \left( \frac{dv}{dn} \right)$$

$\eta$  = viscosità del fluido, dipende dal tipo di fluido e dalla temperatura

$ds$  = area di contatto

$dv/dn$  = variazione del modulo della velocità ortogonale a  $ds$

# Viscosità

$$dF = \eta ds \frac{dv}{dn}$$

$\eta$ : viscosità del fluido

**Unità di misura SI**

$$[\eta] = \left[ \frac{\text{N} \cdot \text{m} \cdot \text{s}}{\text{m}^2} \right] = \left[ \frac{\text{Kg} \cdot \text{m} \cdot \text{s}^{-2}}{\text{m}^2} \cdot \text{m} \cdot \frac{\text{s}}{\text{m}} \right] = [\text{kg} \cdot \text{m}^{-1} \cdot \text{s}^{-1}]$$

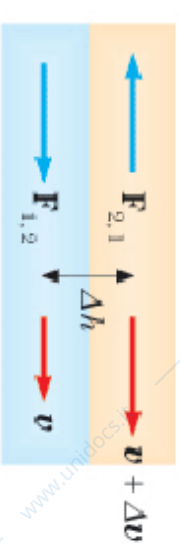
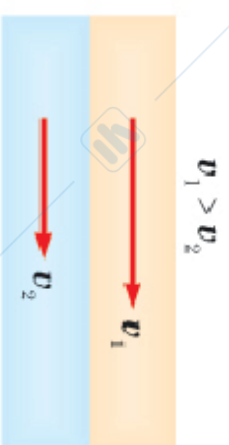
**Dimensioni di  $\eta$ :**

$$[\eta] = [ML^{-1}T^{-1}]$$

Anche se nel S.I l'unità di misura è il kg/ms, nella pratica si usa l'unità di misura: poise e il sottomultiplo centipoise

Alcun valori:

- olio ricino: 1 (20 °C)
- Glicerina: 1.5 (20°C)
- Acqua: 1.8 10<sup>-3</sup> (0°C);  
1.0 10<sup>-3</sup> (20°C);  
2.8 10<sup>-4</sup> (100°C)
- sangue: 4 10<sup>-3</sup>
- olio lubrificante SAE 20: 0.3 (40°C)



1poise = 10<sup>-1</sup> kg · m<sup>-1</sup> · s<sup>-1</sup>

## Fluidi ideali

Si definisce fluido ideale, un fluido la cui viscosità  $\eta$  è nulla ( $\eta=0$ ) e la cui densità è costante ( $\rho=\text{cost}$ )

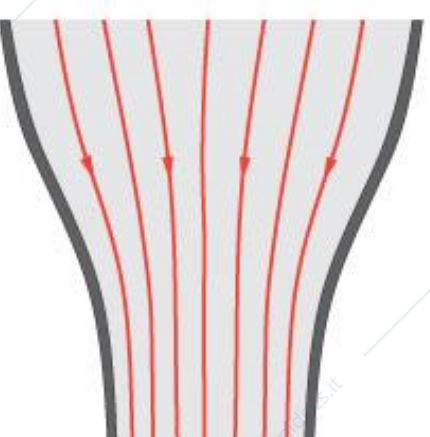
*Un fluido ideale è un fluido non viscoso e incompressibile*

# Moto di un fluido

Quando un fluido è in moto, il suo flusso può essere:

stazionario: tutti gli elementi di fluido che passano in istanti diversi nello stesso punto  $P(x,y,z)$  hanno in quella posizione SEMPRE la stessa velocità (in direzione, verso e modulo)

- la velocità del fluido in  $V$  punto  $P(x,y,z)$  rimane costante nel tempo
- il cammino seguito da un elemento di fluido in condizione stazionarie si chiama linea di corrente
- la velocità dell'elemento di fluido è sempre tangente alla linea di corrente in quel punto.
- Un insieme di linee di corrente passanti per una linea chiusa forma un tubo di flusso.
- Un tubo di flusso è immerso nel fluido o può coincidere con il condotto



# Tubi di flusso

In un fluido stazionario la velocità in ogni punto è costante

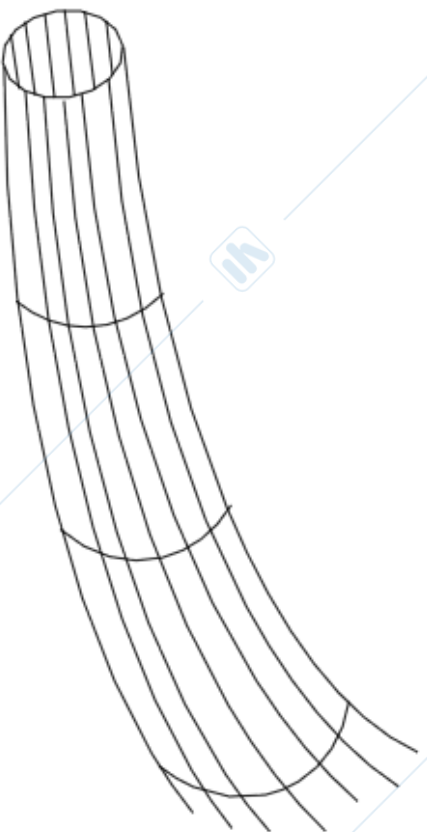
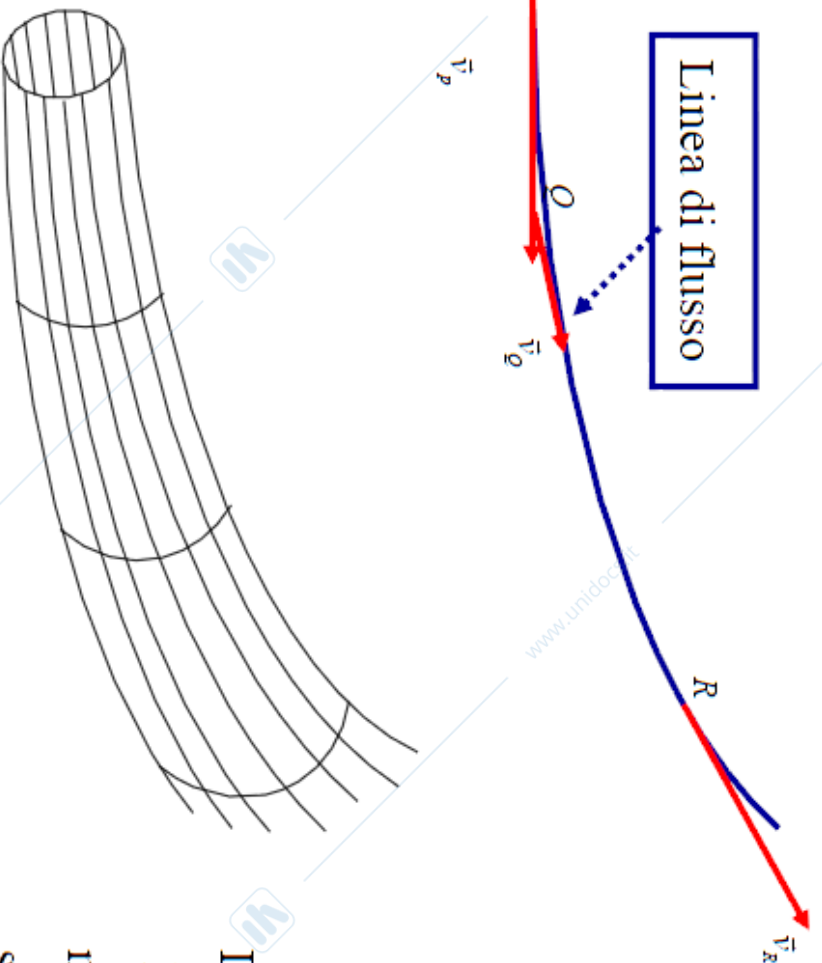
→ ogni particella che arriva nei diversi punti in P, Q, R ha velocità  $V_p$ ,  $V_q$ ,  $V_r$ )

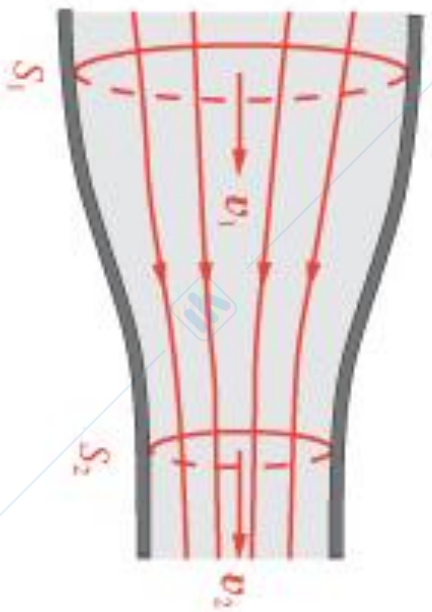
1. Due linee di flusso non possono **mai incrociarsi**
2. L' insieme delle linee di flusso non **cambia nel tempo**
3. L' insieme delle linee di flusso passanti per una linea chiusa immersa nel fluido definisce un: **tubo di flusso**

In un **tubo di flusso**:

le velocità delle particelle di fluido che si muovono sulla superficie è parallela alla superficie stessa

Durante il moto nessuna particella può entrare o uscire dal T.d.F.





## Portata di un tubo di flusso:

Si consideri un tubo di flusso di sezione infinitesima  $dS$ , ortogonale alle linee di corrente.

$$dq = v dS$$

→ portata del tubo di flusso, rappresenta tutto il volume di fluido che è passato attraverso  $dS$  in un secondo,  $[q] = \text{m}^3/\text{s}$

Un tubo di flusso può cambiare di sezione, ma se:

- il fluido è ideale e quindi incompressibile  $\Rightarrow \rho = \text{costante}$
- si è in condizioni di regime stazionario

→ la portata  $q$  del tubo di flusso è la stessa in qualsiasi sezione

$\Rightarrow$  dove la sezione aumenta la velocità diminuisce, se diminuisce la sezione aumenta la velocità

# Fluido ideale

Fluido in cui  $\eta=0$  e  $\rho=\text{costante}$

→ fluido non viscoso ( $\eta=0$ ) e incompressibile ( $\rho=\text{costante}$ )

→ una massa di fluido occupa sempre lo stesso volume anche se è in movimento

→ poiché  $\eta=0$  le forze tra gli elementi, anche in moto relativo, sono sempre ortogonali alla superficie di contatto

# Teorema di Bernoulli

Fluido ideale ( $\eta=0$  e  $\rho=\text{costante}$ ) che scorre in condizioni di regime stazionario dentro un condotto a sezione variabile. Un volume di fluido, tra  $S_1$  e  $S_2$  si sposta tra  $S'_1$  e  $S'_2$ .

$$ds_1 = v_1 dt = \text{spostamento da } S_1 \text{ a } S'_1;$$

$$ds_2 = v_2 dt = \text{spostamento da } S_2 \text{ a } S'_2$$

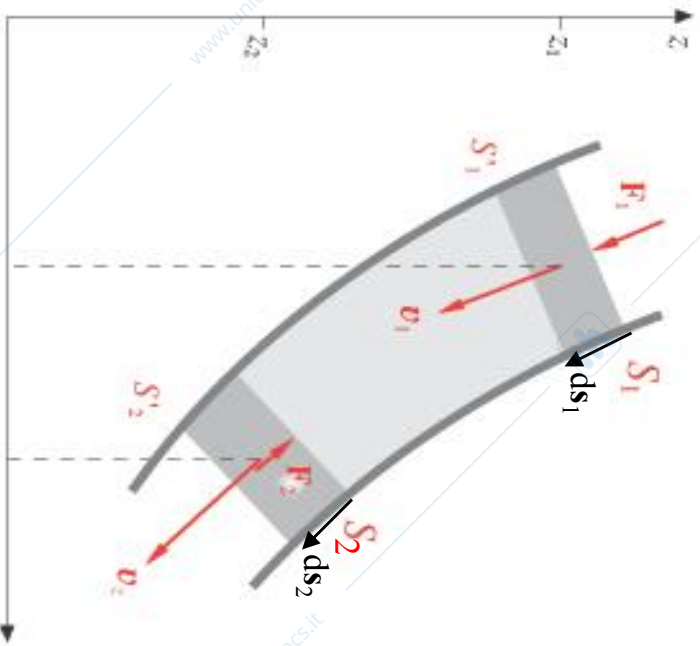
$$dV_1 = S_1 ds_1, \quad dV_2 = S_2 ds_2 \quad (\text{nel tempo } dt)$$

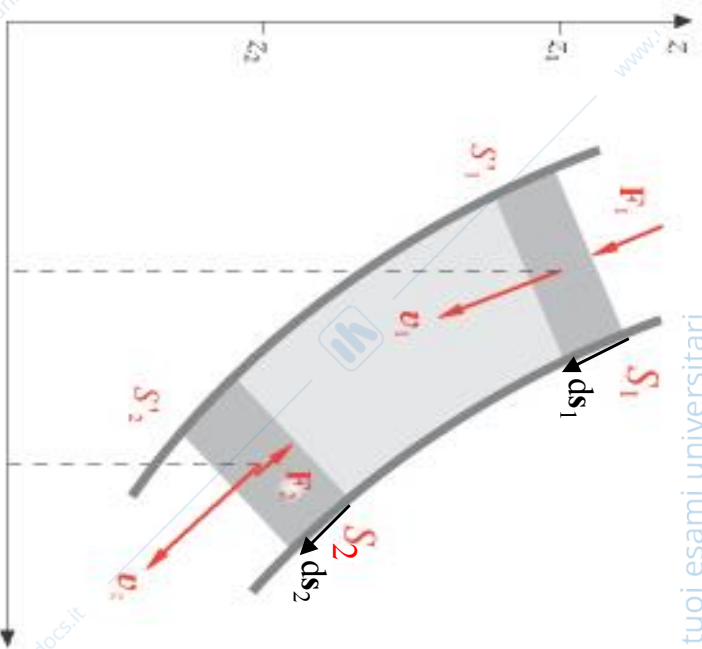
$$\text{Fluido incompressibile: } dV_1 = dV_2$$

Portata del fluido che attraversa  $S_1 =$  portata del fluido che attraversa  $S_2$ .

Forze agenti sul fluido:

- 1) Forza peso (forza di volume)
- 2) Forze di pressione (forze di superficie)
- 3) Non ci sono forze di attrito interno poiché  $\eta=0$





→ Poiché il fluido è incompressibile la massa  $dm_1$  del volume  $dV_1 =$  massa  $dm_2$  del volume  $dV_2$

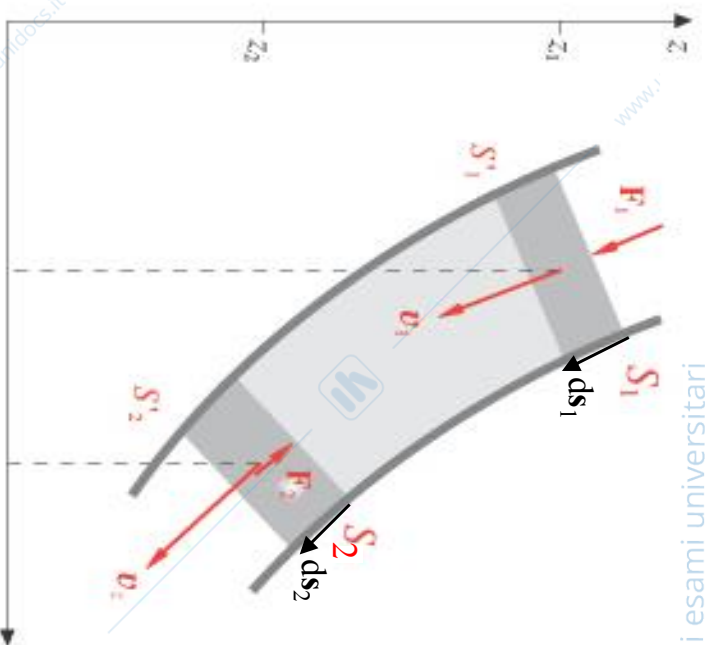
→ Movimento del fluido nel tempo  $dt$  equivale a:  
 i)  $dm$  si sposta dal volume  $dV_1$  al volume  $dV_2$   
 ii) la massa tra  $S'_1$  e  $S_2$  rimane invariata

Utilizziamo il teorema dell'energia cinetica:

$$W_{\text{forza peso}} + W_{\text{forze pressione}} = \Delta E_{\text{cin}}$$

$W_{\text{forza peso}}$  → relativo allo spostamento di una massa  $dm$  dalla quota  $z_1$  alla quota  $z_2$  poiché la massa tra  $S'_1$  e  $S_2$  non cambia quota

$$W_{\text{forza peso}} = -\Delta E_{\text{pot}} = -dmg(z_2 - z_1) = -\rho dVg(z_2 - z_1)$$



$W_{\text{forze pressione}}$  →

Le forze di pressione dovute alle pareti del condotto danno lavoro nullo in quanto ortogonali allo spostamento mentre il lavoro di quelle dovute agli elementi a monte di S<sub>1</sub> e a valle di S<sub>2</sub> è dato da:

$$W_{\text{forze pressione}} = F_1 ds_1 + F_2 ds_2 = p_1 S_1 ds_1 - p_2 S_2 ds_2 = (p_1 - p_2) dV$$

$\Delta E_{\text{cin}}$  →

$$\Delta E_{\text{cin}} = (1/2)dmv_2^2 - (1/2)dmv_1^2 = (1/2)\rho dV(v_2^2 - v_1^2)$$

$$W_{\text{forza peso}} + W_{\text{forze pressione}} = \Delta E_{\text{cin}}$$

$$-\rho dVg(z_2 - z_1) + (p_1 - p_2)dV = (1/2)\rho dV(v_2^2 - v_1^2)$$



$$p_1 + \rho g z_1 + \frac{1}{2}\rho v_1^2 = p_2 + \rho g z_2 + \frac{1}{2}\rho v_2^2$$

$$p_1 + \rho g z_1 + \frac{1}{2} \rho v_1^2 = p_2 + \rho g z_2 + \frac{1}{2} \rho v_2^2$$



$$p + \rho g z + \frac{1}{2} \rho v^2 = \text{invariante}$$

Teorema di Bernoulli:

In un fluido ideale in moto con regime stazionario la somma della pressione, della densità di energia potenziale (energia potenziale per unità di volume) e della densità di energia cinetica (energia cinetica per unità di volume) è costante lungo il condotto o lungo un qualsiasi tubo di flusso.

# Applicazioni del Teorema di Bernoulli

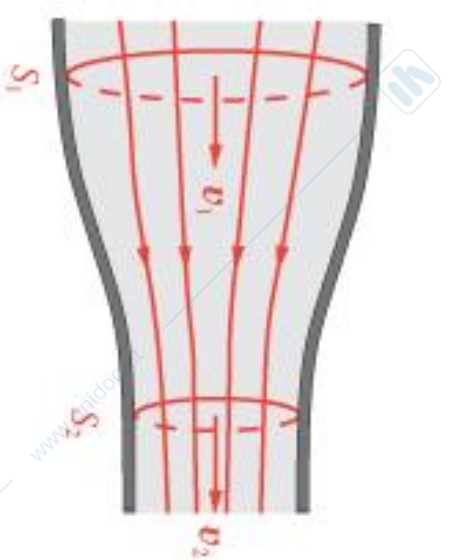
## 1) Condotto orizzontale

la coordinata  $z$  non varia  $\Rightarrow p + (1/2)\rho v^2 = \text{costante}$

In regime stazionario la portata  $q (=vS)$  rimane costante

$\Rightarrow$  se aumenta la sezione, diminuisce la velocità, aumenta la pressione

$\Rightarrow$  se diminuisce la sezione, aumenta la velocità, diminuisce la pressione



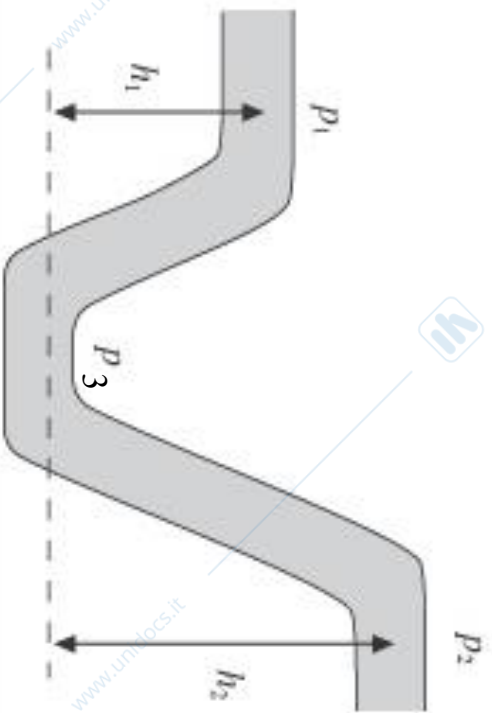
## 2) Fluido in equilibrio statico (Legge di Stevino)

$$\Rightarrow v = 0 \quad \Rightarrow p_1 + \rho g z_1 = p_2 + \rho g z_2$$

$$\text{se } p_2 = p_{\text{atm}} \Rightarrow p_1 + \rho g z_1 = p_{\text{atm}} + \rho g z_2 \Rightarrow p_1 = p_{\text{atm}} + \rho g(z_2 - z_1)$$

$$\Rightarrow p_1 = p_{\text{atm}} + \rho g h \quad (h = \text{profondità liquido})$$

### 3) Condotto a sezione costante



In regime stazionario ( $q = \text{costante}$ )

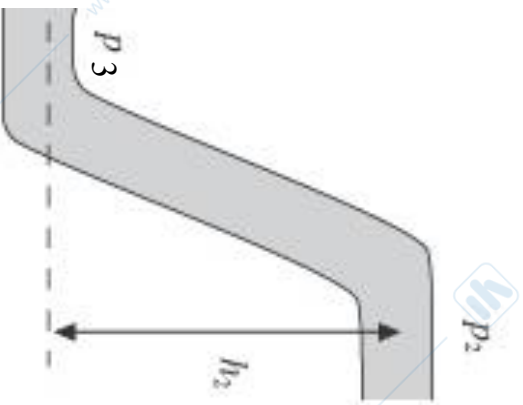
→ se non varia la sezione, la velocità rimane costante.

$$(p_1 + (1/2) \rho v^2 + \rho g h_1) = (p_2 + (1/2) \rho v^2 + \rho g h_2) = p_3 + (1/2) \rho v^2$$

$$(p_1 + \rho g h_1) = (p_2 + \rho g h_2) = p_3$$

→ In un condotto a sezione costante in regime stazionario la pressione è massima nel punto più basso, e decresce con l'altezza

Esempio applicativo: tramite una pompa, si vuole far salire un fluido di una quota  $h_2$  con una data portata  $q$  ( $= S v$ )



$$p_3 = p_2 + \rho g h_2 \Rightarrow p_3 > p_2$$



La pompa deve assicurare la differenza di pressione

$$\Delta p = \rho g h_2$$

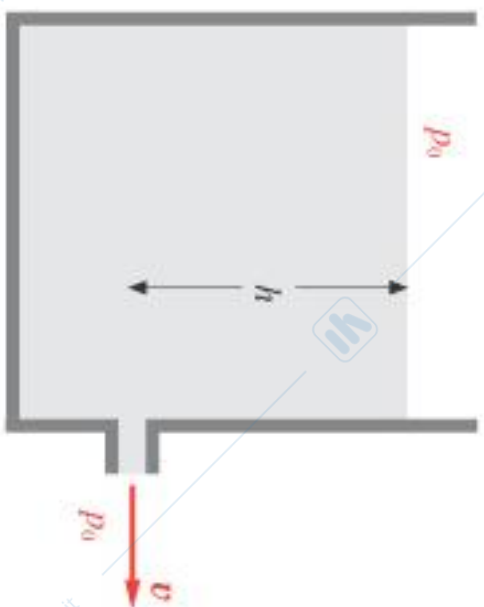
$\Delta p = \rho g h_2$  corrisponde ad una forza (in modulo)  $F = \Delta p \cdot S = \rho g h_2 S$

e a una potenza

$$P = \frac{dW}{dt} = F \frac{ds}{dt} = F v = \rho g h_2 S v = \rho g h_2 q$$

Dati: acqua,  $h=1$  m,  $q=1$  m<sup>3</sup>/s  $\Rightarrow P = 10^3 \cdot 9.81 \cdot 1 \cdot 1$  W = 9.81 · 10<sup>3</sup> W = 9.81 kW

## Teorema di Torricelli



Un recipiente contenente un fluido incompressibile di densità  $\rho$  presenta un piccolo foro (a distanza  $h$  dalla superficie libera) sulla parete di sezione trascurabile  $S_2$  rispetto alla sezione  $S_1$  del recipiente.  $p_0$ =pressione nell'ambiente in cui si trova il recipiente.

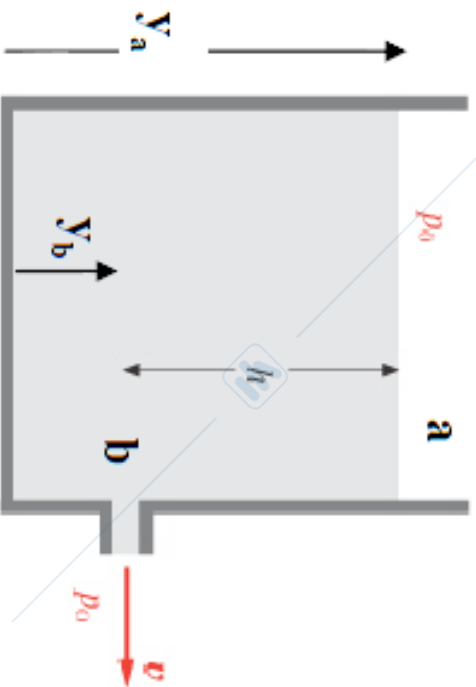
Trovare la velocità  $v_2$  (velocità di deflusso) con cui il liquido esce dal foro.

Poiché la portata deve essere costante (fluido incompressibile)  $v_1 S_1 = v_2 S_2$  ( $v_1$ =velocità di spostamento di  $S_1$ ):

$$S_2 \ll S_1 \quad \rightarrow \quad v_2 \gg v_1$$

$\rightarrow$  il fluido può essere considerato in quiete sulla superficie libera

$$\rightarrow \quad (1/2) \rho v_1^2 \approx 0$$



## Dal Teorema di Bernoulli:

$$(p_a + (1/2) \rho v_a^2 + \rho g y_a)_{\text{superf.}} = (p_b + (1/2) \rho v_b^2 + \rho g y_b)_{\text{foro}}$$

Sulla superficie libera  $p_a = p_0$ ,  $v_a \approx 0$ ,  $y = y_a$

All'uscita del foro  $p_b = p_0$  e  $y = y_b$

$$\cancel{p_a} + \rho g y_a = \cancel{p_b} + \rho g y_b + \frac{1}{2} \rho v_b^2$$

$$\cancel{v_b^2} = 2g(y_a - y_b) = 2gh \quad \Rightarrow \quad v_b = \sqrt{2gh}$$

→ La velocità di deflusso non dipende da  $\rho$  o da  $p_0$  ed è pari a quella che avrebbe il fluido se scendesse in caduta libera da un'altezza  $h$ .