

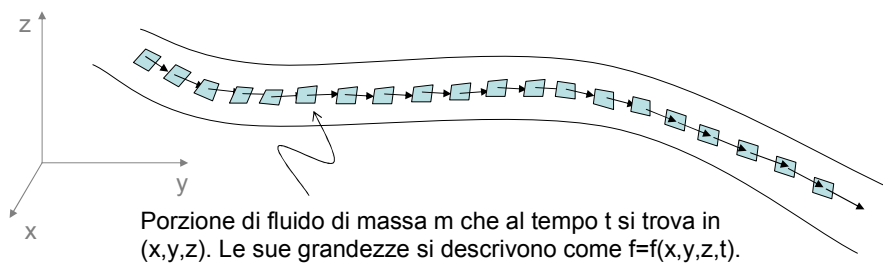
Dinamica del fluidi

A. Stefanel - Fluidodinamica

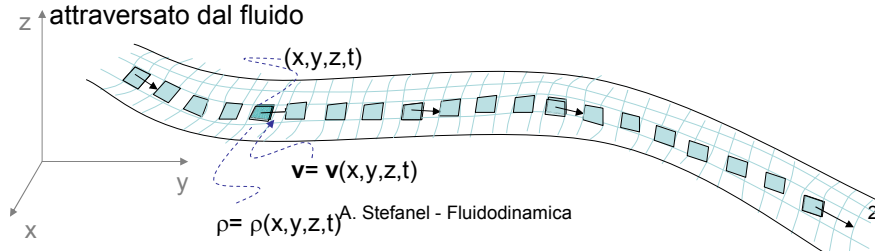
1

Per descrivere il **moto di un fluido** ci sono due formalismi equivalenti:

Lagrange: si descrive il moto di **ogni porzione** di fluido



Eulero: si descrive ciò che accade in ogni singolo volumetto attraversato dal fluido



Tipi di flusso:

Flusso non stazionario: ad ogni punto viene associata una velocità che dipende esplicitamente dal tempo: $\mathbf{v} = \mathbf{v}(x, y, z, t)$

Flusso stazionario: ad ogni punto viene associata una velocità costante:
 $\mathbf{v} = \mathbf{v}(x, y, z)$

Flusso rotazionale: $\omega \neq 0$

Flusso irrotazionale: $\omega = 0$

Proprietà del fluido:

Densità: $\rho = \rho(x, y, z, t)$ in generale varia da punto a punto da istante a istante

Fluido incompressibile: $\rho = \rho(x, y, z, t) = \rho_0$ [con ottima approx Liquidi]

Viscosità: $\eta = \eta(x, y, z, t)$ si manifesta come **forza parallela alla velocità** e che dipende da essa. Si oppone allo scorrimento delle diverse parti di fluido una sull'altra (forze di taglio presenti in condizioni dinamiche)

Fluido non viscoso: $\eta = 0$ [solo in prima approssimazione]

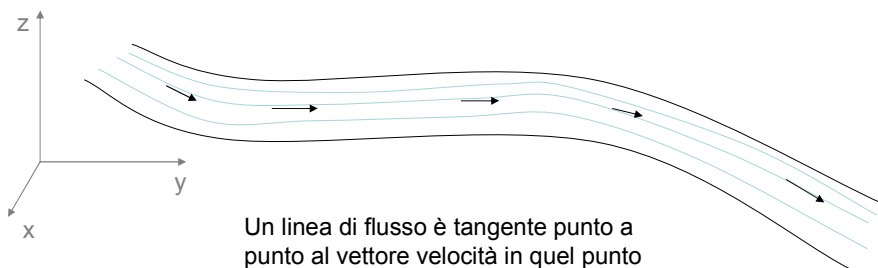
A. Stefanel - Fluidodinamica

3

Si tratta da **qui** fino a indicazione contraria di:

Flussi stazionari, irrotazionali di fluidi incompressibili e non viscosi.

Linea di flusso

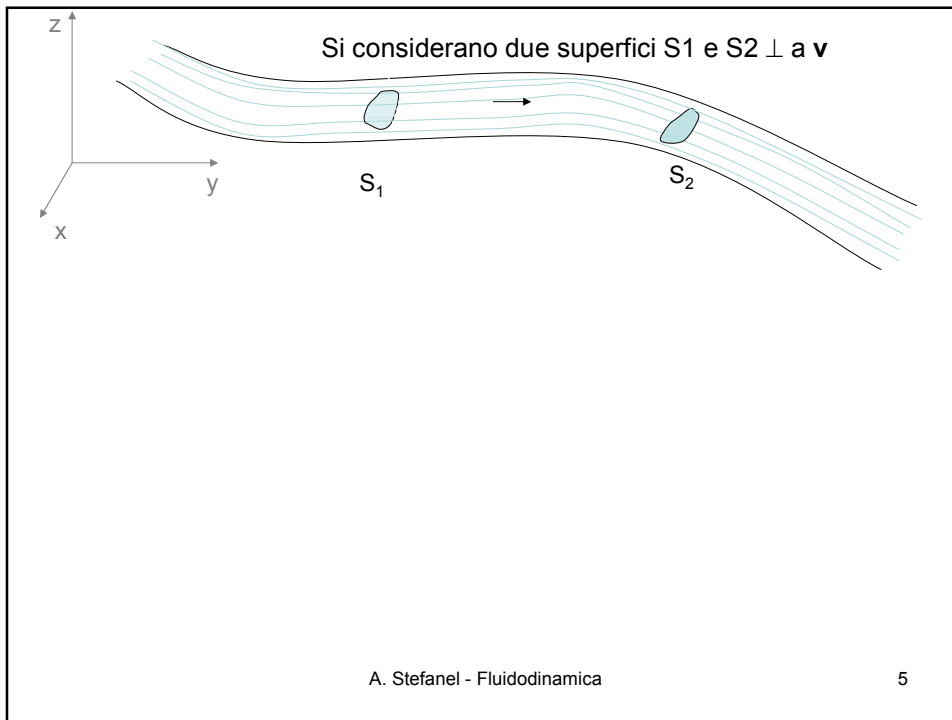


Con moti stazionari:

le linee sono fisse nel tempo e non si incrociano

A. Stefanel - Fluidodinamica

4



Si considerano due superfici S_1 e $S_2 \perp$ a \mathbf{v}

Nel volume delimitato dalle due superfici considerate in un tempo Δt :

- entra una massa di fluido : $\Delta m_1 = \rho_1 S_1 v_1 \Delta t$
- esce una massa di fluido : $\Delta m_2 = \rho_2 S_2 v_2 \Delta t$

Dato che non vi sono sorgenti:

$$\frac{\Delta m_1}{\Delta t} = \frac{\Delta m_2}{\Delta t} \quad \text{e quindi}$$

$$\rho_1 S_1 v_1 = \rho_2 S_2 v_2$$

$S_1 v_1 \Delta t$ Volume di fluido entrato

$v_1 \Delta t$ Distanza percorsa da fluido in Δt

Equazione di continuit : $\rho S v = \text{cost}$

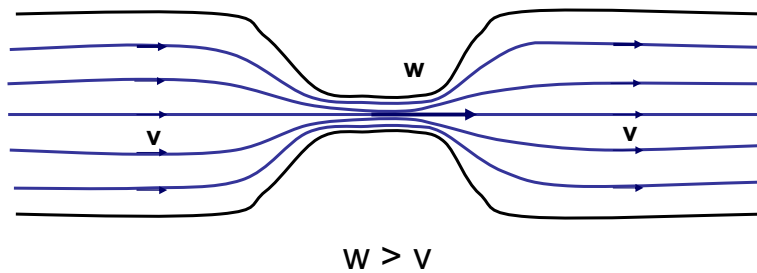
A. Stefanel - Fluidodinamica 6

Per un **fluido incompressibile**: $\rho_1 = \rho_2 = \rho$ uniforme

Non solo: $\rho S v = \text{cost}$

Ma anche: $S v = \text{cost}$ la **portata $Q = Sv$ è costante**

Se la portata è costante la velocità è inversamente proporzionale alla sezione



A. Stefanel - Fluidodinamica

7

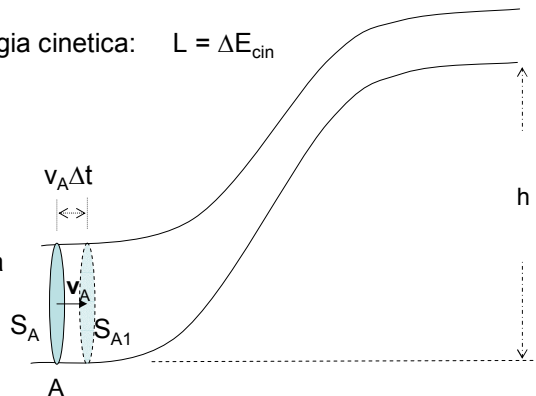
Teorema di Bernoulli

Si applica il teorema dell'energia cinetica: $L = \Delta E_{\text{cin}}$

Si considera la massa di fluido che in un tempo Δt , quando si trova in A, percorre un tratto $v_A \Delta t$.

Questa massa è compresa tra le superfici S_A e S_{A1}

Dopo un ulteriore intervallo di tempo Δt la massa avrà attraversato completamente S_{A1}



A. Stefanel - Fluidodinamica

8

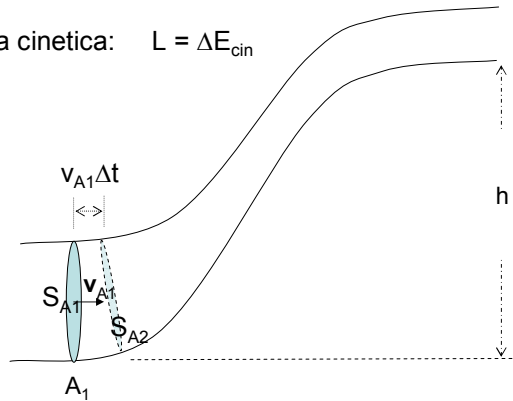
Teorema di Bernoulli

Si applica il teorema dell'energia cinetica: $L = \Delta E_{cin}$

Si considera la massa di fluido che in un tempo Δt , quando si trova in A_1 , percorre un tratto $v_{A1} \Delta t$.

Questa massa è compresa tra le superfici S_{A1} e S_{A2}

Dopo un ulteriore intervallo di tempo Δt la massa avrà attraversato completamente S_{A2}



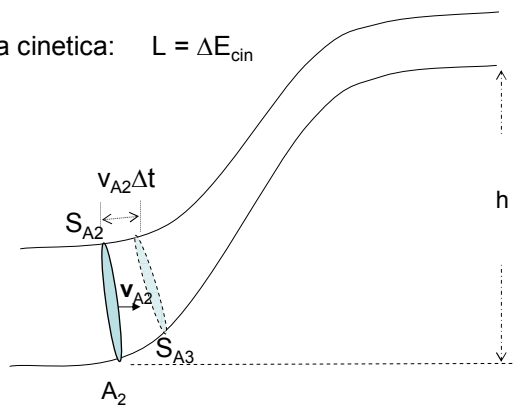
Teorema di Bernoulli

Si applica il teorema dell'energia cinetica: $L = \Delta E_{cin}$

Si considera la massa di fluido che in un tempo Δt , quando si trova in A_2 , percorre un tratto $v_{A2} \Delta t$.

Questa massa è compresa tra le superfici S_{A2} e S_{A3}

Dopo un ulteriore intervallo di tempo Δt la massa avrà attraversato completamente S_{A3}



Dopo ogni ulteriore intervallo di tempo Δt la massa avrà attraversato completamente la superficie che la delimitava anteriormente

Teorema di Bernoulli

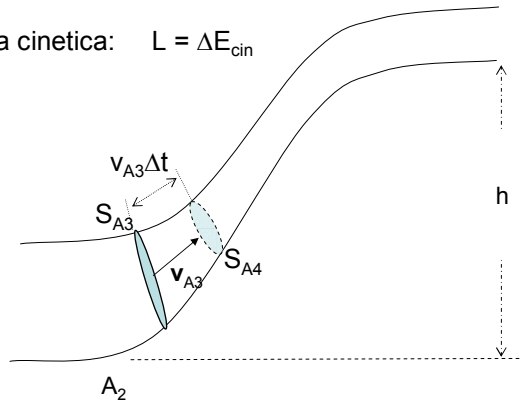
Si applica il teorema dell'energia cinetica: $L = \Delta E_{cin}$

Si considera la massa di fluido che in un tempo Δt , quando si trova in A ,percorre un tratto $v_{A3} \Delta t$.

Questa massa è compresa tra le superfici S_{A3} e S_{A4}

Dopo un ulteriore intervallo di tempo Δt la massa avrà attraversato completamente S_{A4}

Dopo ogni ulteriore intervallo di tempo Δt la massa avrà attraversato completamente la superficie che la delimitava anteriormente



Teorema di Bernoulli

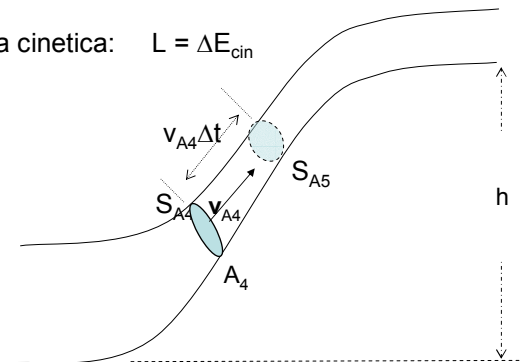
Si applica il teorema dell'energia cinetica: $L = \Delta E_{cin}$

Si considera la massa di fluido che in un tempo Δt , quando si trova in A ,percorre un tratto $v_{A4} \Delta t$.

Questa massa è compresa tra le superfici S_{A4} e S_{A5}

Dopo un ulteriore intervallo di tempo Δt la massa avrà attraversato completamente S_{A5}

Dopo ogni ulteriore intervallo di tempo Δt la massa avrà attraversato completamente la superficie che la delimitava anteriormente



Teorema di Bernoulli

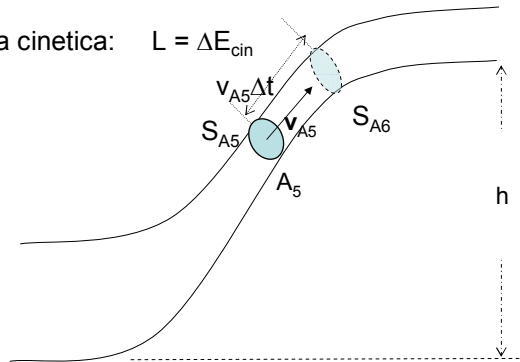
Si applica il teorema dell'energia cinetica: $L = \Delta E_{cin}$

Si considera la massa di fluido che in un tempo Δt , quando si trova in A ,percorre un tratto $v_{A5} \Delta t$.

Questa massa è compresa tra le superfici S_{A5} e S_{A6}

Dopo un ulteriore intervallo di tempo Δt la massa avrà attraversato completamente S_{A6}

Dopo ogni ulteriore intervallo di tempo Δt la massa avrà attraversato completamente la superficie che la delimitava anteriormente



Teorema di Bernoulli

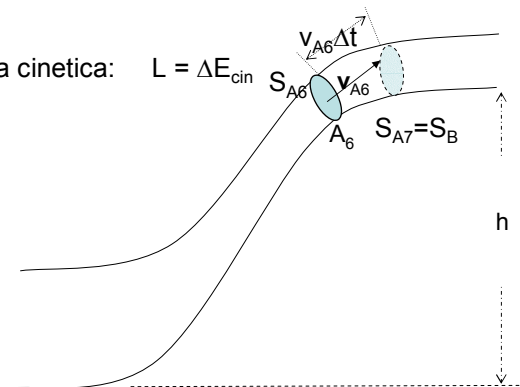
Si applica il teorema dell'energia cinetica: $L = \Delta E_{cin}$

Si considera la massa di fluido che in un tempo Δt , quando si trova in A ,percorre un tratto $v_{A6} \Delta t$.

Questa massa è compresa tra le superfici S_{A6} e S_{A7}

Dopo un ulteriore intervallo di tempo Δt la massa avrà attraversato completamente S_{A7}

Dopo ogni ulteriore intervallo di tempo Δt la massa avrà attraversato completamente la superficie che la delimitava anteriormente



Teorema di Bernoulli

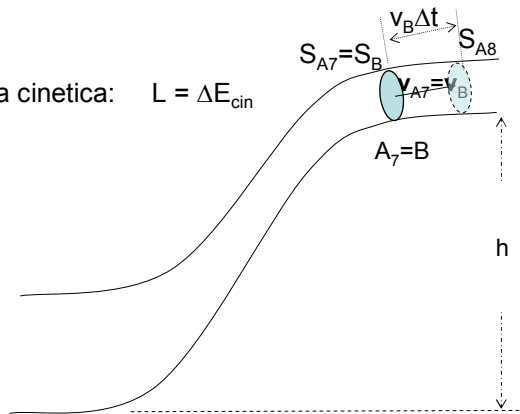
Si applica il teorema dell'energia cinetica: $L = \Delta E_{cin}$

Si considera la massa di fluido che in un tempo Δt , quando si trova in A ,percorre un tratto $v_{A7} \Delta t$.

Questa massa è compresa tra le superfici S_{A7} e S_{A8}

Dopo un ulteriore intervallo di tempo Δt la massa avrà attraversato completamente S_{A8}

Dopo ogni ulteriore intervallo di tempo Δt la massa avrà attraversato completamente la superficie che la delimitava anteriormente



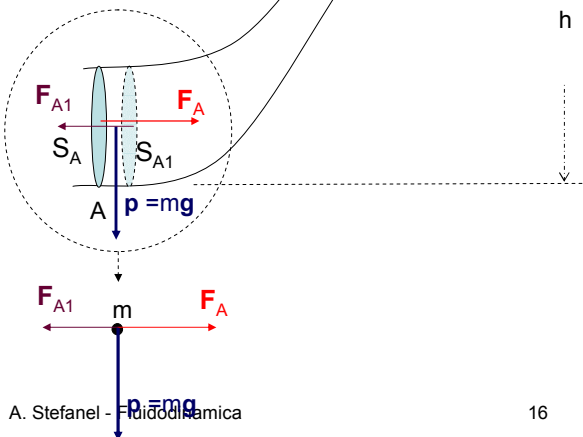
Teorema di Bernoulli

Sulla massa di fluido considerata, all'istante iniziale, agiscono le seguenti forze:

$F_A = P_A S_A$, dovuta al fluido che precede S_A e che si trova a pressione P_A

$F_{A1} = - P_{A1} S_{A1}$, dovuta al fluido che segue S_{A1} e che si trova a pressione P_{A1}

$p=mg=\rho g S_A v_A \Delta t$, la forza peso



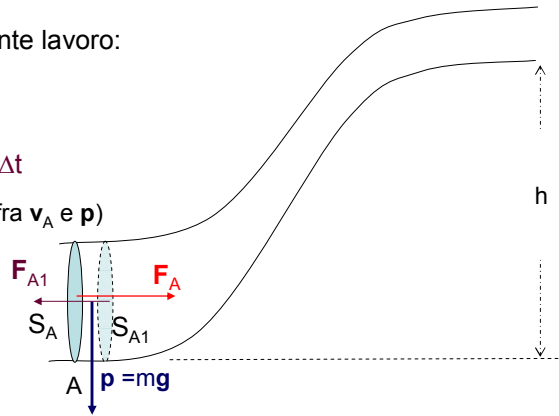
Teorema di Bernoulli

Tali forze compiono il seguente lavoro:

$$L_A = F_A v_A \Delta t = P_A S_A v_A \Delta t$$

$$L_{A1} = F_{A1} v_{A1} \Delta t = -P_{A1} S_{A1} v_{A1} \Delta t$$

$$L_1 = mg v_A \Delta t \cos \theta \quad (\theta \text{ angolo fra } \mathbf{v}_A \text{ e } \mathbf{p})$$



A. Stefanel - Fluidodinamica

17

Teorema di Bernoulli

Nell'intervallo successivo, sulla massa di fluido considerata agiranno le forze:

$-F_{A1} = P_{A1} S_{A1}$, dovuta al fluido che precede S_{A1} e che si trova a pressione P_{A1}

$F_{A2} = -P_{A2} S_{A2}$, dovuta al fluido che segue S_{A2} e che si trova a pressione P_{A2}

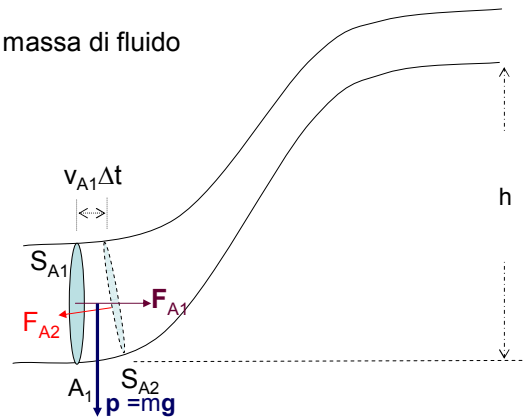
$p = mg = \rho g S_{A1} v_{A1} \Delta t$, la forza peso

Tali forze compiono il seguente lavoro:

$$-L_{A1} = -F_{A1} v_{A1} \Delta t = -P_{A1} S_{A1} v_{A1} \Delta t$$

$$L_{A2} = F_{A2} v_{A2} \Delta t = -P_{A2} S_{A2} v_{A2} \Delta t$$

$$L_p = mg v_{A1} \Delta t \cos \theta_1 \quad (\theta_1 \text{ angolo fra } \mathbf{v}_{A1} \text{ e } \mathbf{p} = \mathbf{mg})$$



A. Stefanel - Fluidodinamica

18

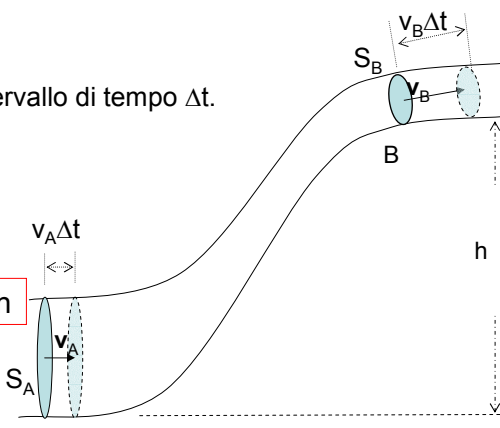
<p>Lavoro delle forze agenti tra 0 e t=Δt</p> $L_A = F_A v_A \Delta t = P_A S_A v_A \Delta t$ $L_{A1} = F_{A1} v_{A1} \Delta t = -P_{A1} S_{A1} v_{A1} \Delta t$ $L_1 = mg v_A \Delta t \cos\theta \quad (\theta \text{ angolo fra } \mathbf{v}_A \text{ e } \mathbf{p})$	<p>Lavoro delle forze agenti tra t=Δt e t=2Δt</p> $-L_{A1} = -F_{A1} v_{A1} \Delta t = -P_{A1} S_{A1} v_{A1} \Delta t$ $L_{A2} = F_{A2} v_{A2} \Delta t = -P_{A2} S_{A2} v_{A2} \Delta t$ $L_2 = mg v_{A1} \Delta t \cos\theta_1 \quad (\theta_1 \text{ angolo fra } \mathbf{v}_{A1} \text{ e } \mathbf{p})$
<p>Se si somma il lavoro compiuto dalle diverse forze agenti sulla massa di fluido considerata si ottiene:</p>	
$(L_A + L_{A1} + L_p) + (-L_{A1} + L_{A2} + L_p) = L_A + L_{A2} + L_p + L_p =$ $= P_A S_A v_A \Delta t - P_{A2} S_{A2} v_{A2} \Delta t - p \Delta h$	
<p style="text-align: center;">A. Stefanel - Fluidodinamica 19</p>	

Teorema di Bernoulli

Si ripete la procedura per ogni intervallo di tempo Δt.

Si ottiene che il lavoro complessivamente effettuato dalle forze agenti sulla massa fluida in movimento è dato da:

$$L = P_A S_A v_A \Delta t - P_B S_B v_B \Delta t - mg h$$



La variazione di energia cinetica è data semplicemente dalla energia cinetica finale (energia cinetica in B), meno l'energia cinetica iniziale (energia cinetica in A) della massa di fluido considerata:

$$\Delta E_c = (1/2) m v_B^2 - (1/2) m v_A^2$$

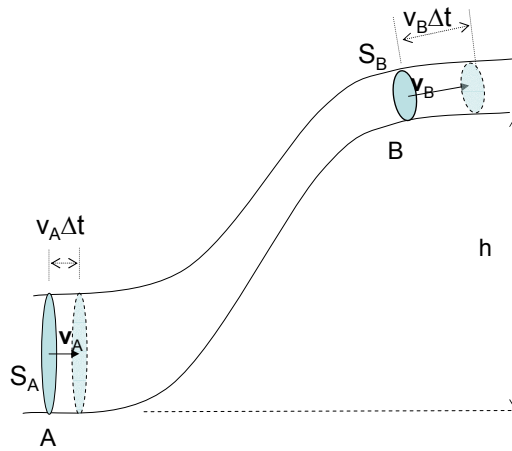
A. Stefanel - Fluidodinamica 20

Teorema di Bernoulli

Il teorema dell'energia cinetica

$$L = \Delta E_c$$

permette di scrivere la relazione:



$$P_A S_A v_A \Delta t - P_B S_B v_B \Delta t - mg h = (1/2) m v_B^2 - (1/2) m v_A^2$$

Dato che il fluido è incomprimibile: $S_A v_A \Delta t = S_B v_B \Delta t = V$

$$P_A V - P_B V - \rho V g h = (1/2) \rho V v_B^2 - (1/2) \rho V v_A^2$$

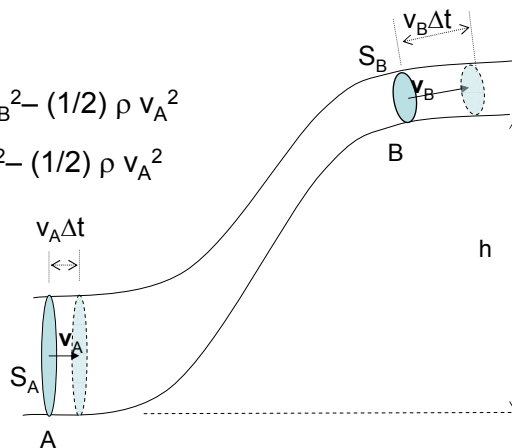
A. Stefanel - Fluidodinamica

21

Teorema di Bernoulli

$$P_A - P_B - \rho g h = (1/2) \rho v_B^2 - (1/2) \rho v_A^2$$

$$P_A - P_B = \rho g h + (1/2) \rho v_B^2 - (1/2) \rho v_A^2$$



$$P_A + (1/2) \rho v_A^2 + 0 = P_B + (1/2) \rho v_B^2 + \rho g h$$

$$P + (1/2) \rho v^2 + \rho g h = \text{cost.}$$

In un tubo di flusso la somma dei tre termini è uguale agli estremi del tubo stesso

A. Stefanel - Fluidodinamica

22

$$P_A - P_B = \rho g h + (1/2) \rho v_B^2 - (1/2) \rho v_A^2 \quad \text{Teor. Bernoulli}$$

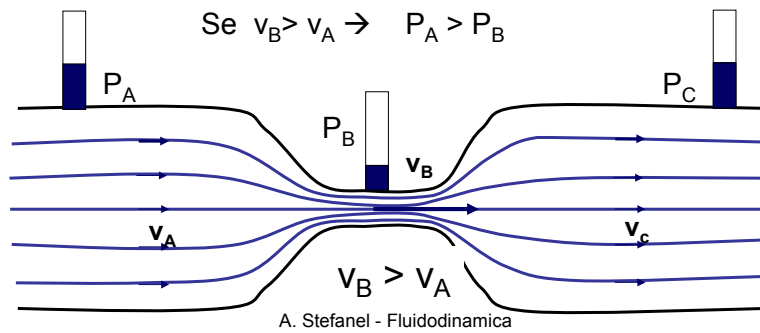
Casi particolari:

$$v=0 \quad P_A - P_B = \rho g h \quad \text{Legge di Stevino}$$

$$v=0 \text{ e } h=0 \quad P_A - P_B = 0 \quad \text{Principio di Pascal}$$

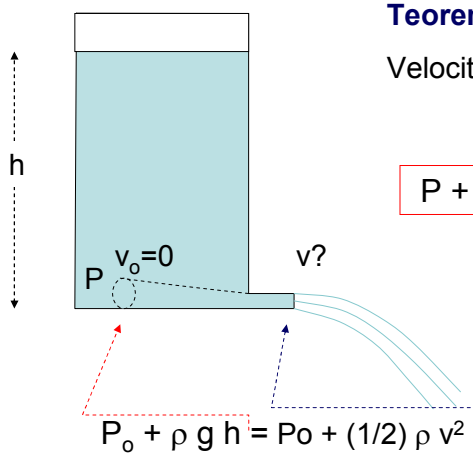
$$h=0 \quad P_A - P_B = (1/2) \rho v_B^2 - (1/2) \rho v_A^2$$

$$\text{Se } v_B > v_A \rightarrow P_A > P_B$$



23

P_0



Teorema di Torricelli

Velocità di efflusso

$$P + (1/2) \rho v^2 + \rho g h = \text{const.}$$

$$v = \sqrt{2gh}$$

Indipendente da ρ

Uguale velocità di un sasso che cade!

A. Stefanel - Fluidodinamica

24