

1

Si consideri il flusso di un fluido molto viscoso tra due dischi piani, paralleli e controrotanti. Si assuma che il disco superiore ruoti con velocità angolare  $\Omega$ , mentre il disco inferiore ruoti con velocità angolare  $-\Omega$ , con  $\Omega$  [ $s^{-1}$ ] costante. Sapendo che i dischi hanno raggio  $R$  e si trovano a distanza  $H \ll R$ , si chiede di:

1. determinare l'espressione del profilo di velocità del fluido; [Suggerimento: che tipo di moto si instaura tra i due dischi?][15%]
2. determinare la forza d'attrito  $F$  esercitata dal fluido su ciascun disco;[10%]
3. determinare il momento torcente  $G$  esercitato dal fluido su ciascun disco.[10%]

2

Sia dato il campo di moto stazionario piano  $\mathbf{u}(x, y) = Ax\mathbf{i} - Ay\mathbf{j}$ , dove  $A$  è una costante avente dimensione  $s^{-1}$ , mentre  $x$  e  $y$  variano nell'intervallo  $[0 : L]$ . Nell'ipotesi che tale campo di moto descriva il flusso potenziale di un fluido ideale inviscido, si chiede di:

1. determinare l'espressione della funzione di flusso,  $\Psi(x, y)$ ; [N.B.:  $u_x = -\partial\Psi/\partial y$ ;  $u_y = \partial\Psi/\partial x$ ][10%]
2. determinare l'espressione della funzione potenziale,  $\Phi(x, y)$ ; [N.B.:  $u_x = \partial\Phi/\partial x$ ;  $u_y = -\partial\Phi/\partial y$ ][10%]
3. disegnare le linee di flusso (linee a  $\Psi$  costante) e le linee iso-potenziale (linee a  $\Phi$  costante) nel piano  $(x, y)$ , indicando eventuali punti di stagnazione;[5%]
4. determinare la differenza di pressione esistente tra due punti  $M$ , di coordinate  $(x = 0, y = 0.25L)$ , ed  $N$ , di coordinate  $(x = 0, y = 0.75L)$ , supponendo nota la densità  $\rho$  del fluido.[10%]

3

Un fluido Newtoniano incomprimibile si muove in flusso laminare entro una tubazione di diametro  $D$ . Il fluido sbocca dal tubo in un ambiente a pressione atmosferica formando un getto orizzontale, come mostrato in figura. Dopo un breve tratto (compreso tra le sezioni 1 e 2 in figura), la velocità del getto si ridistribuisce passando da un profilo parabolico (alla sezione 1) ad un profilo uniforme (alla sezione 2).

1. Determinare il diametro del getto a valle,  $D_j$ , in funzione del diametro  $D$  della tubazione, sapendo che  $\alpha_1 = \frac{\langle v_1^4 \rangle}{\langle v_1 \rangle^4} = 2$  e  $\alpha_2 = \frac{\langle v_2^4 \rangle}{\langle v_2 \rangle^4} = 1$ .[10%]
2. Utilizzando il valore di  $D_j$  ricavato al punto precedente, determinare un'espressione per la velocità  $\langle v_2 \rangle$  del fluido in funzione della sua densità  $\rho$ , sapendo che  $\beta_1 = \frac{\langle v_1^2 \rangle}{\langle v_1 \rangle^2} = \frac{4}{3}$  e  $\beta_2 = \frac{\langle v_2^2 \rangle}{\langle v_2 \rangle^2} = 1$ .[20%]

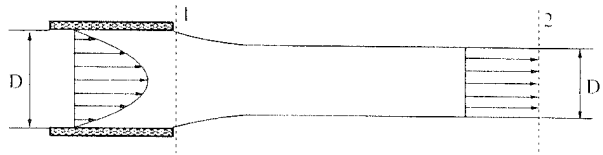


Figura 1: Schema di un getto libero con volume di controllo per l'applicazione di bilanci macroscopici.

Eq. Continuità:  $\frac{\partial \rho}{\partial t} + \rho \left[ \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} (ru_r) + \frac{1}{r} \frac{\partial u_\theta}{\partial \theta} + \frac{\partial u_z}{\partial z} \right] = 0$  , Sforzo di taglio:  $\tau_{z,\theta} = \tau_{\theta,z} = \mu \left[ \frac{\partial u_\theta}{\partial z} + \frac{1}{r} \frac{\partial u_z}{\partial \theta} \right]$

Eq. Navier-Stokes:

$$\rho \left( \frac{\partial u_r}{\partial t} + u_r \frac{\partial u_r}{\partial r} + \frac{u_\theta}{r} \frac{\partial u_r}{\partial \theta} - \frac{u_\theta^2}{r} + u_z \frac{\partial u_r}{\partial z} \right) = -\frac{\partial \mathcal{P}}{\partial r} + \mu \left[ \frac{\partial}{\partial r} \left( \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} (ru_r) \right) + \frac{1}{r^2} \frac{\partial^2 u_r}{\partial \theta^2} - \frac{2}{r^2} \frac{\partial u_\theta}{\partial \theta} + \frac{\partial^2 u_r}{\partial z^2} \right]$$

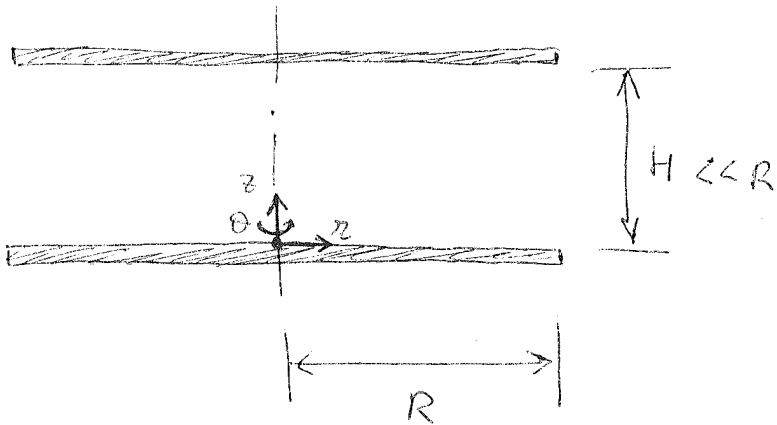
$$\rho \left( \frac{\partial u_\theta}{\partial t} + u_r \frac{\partial u_\theta}{\partial r} + \frac{u_\theta}{r} \frac{\partial u_\theta}{\partial \theta} + \frac{u_\theta u_r}{r} + u_z \frac{\partial u_\theta}{\partial z} \right) = -\frac{1}{r} \frac{\partial \mathcal{P}}{\partial \theta} + \mu \left[ \frac{\partial}{\partial r} \left( \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} (ru_\theta) \right) + \frac{1}{r^2} \frac{\partial^2 u_\theta}{\partial \theta^2} + \frac{2}{r^2} \frac{\partial u_r}{\partial \theta} + \frac{\partial^2 u_\theta}{\partial z^2} \right]$$

$$\rho \left( \frac{\partial u_z}{\partial t} + u_r \frac{\partial u_z}{\partial r} + \frac{u_\theta}{r} \frac{\partial u_z}{\partial \theta} + u_z \frac{\partial u_z}{\partial z} \right) = -\frac{\partial \mathcal{P}}{\partial z} + \mu \left[ \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} \left( r \frac{\partial u_z}{\partial r} \right) + \frac{1}{r^2} \frac{\partial^2 u_z}{\partial \theta^2} + \frac{\partial^2 u_z}{\partial z^2} \right]$$

Equazione di Bernoulli (forma differenziale):  $\frac{1}{2} \mathbf{v} \cdot \mathbf{v} + gh + \frac{dp}{\rho} = \delta w_s - dl_r$

Conservazione della quantità di moto:  $0 = w(\beta_1 \mathbf{v}_1 - \beta_2 \mathbf{v}_2) + p_1 \mathbf{A}_1 - p_2 \mathbf{A}_2 - \mathbf{F} + \left( \int_{z_1}^{z_2} \rho A dz \right) \mathbf{g}$

EXE 1



Ipotesi  $Re = \frac{\rho U H}{\mu} \rightarrow 0$   
 (fluido molto viscoso)  
 e quindi flusso di puro  
 scorrimento. Possiamo quindi  
 trascurare i termini

inertiali nelle N-S. Faccio inoltre le seguenti ipotesi:

1. Flusso stazionario:  $\frac{\partial}{\partial t} = 0$
2. Simmetria:  $\frac{\partial}{\partial \theta} = 0$
3. Flusso 2D:  $v_z = 0, v_r = 0$

NS<sub>r</sub>  $0 = -\frac{\partial P}{\partial r}$

NS<sub>z</sub>  $0 = \mu \left[ \frac{\partial}{\partial r} \left( \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} (r u_\theta) \right) + \frac{\partial^2 u_\theta}{\partial z^2} \right]$

NS<sub>z</sub>  $0 = -\frac{\partial P}{\partial z}$

CONT.  $0 = 0$

⇒ Equaz. da integrare con le C.C. (\*)

C.C. #1 :  $v_\theta(z=0) = -\Omega r$

(\*)

C.C. #2 :  $v_\theta(z=H) = \Omega r$

Dalle C.C. posso ipotizzare quale sarà l'espressione del profilo di velocità per  $v_\theta(r, z)$ . Dovrebbe infatti essere del

tipo: 
$$\boxed{v_\theta(r, z) = r \cdot f(z)} \quad (1)$$

A tale espressione si arriva anche dall'eq. di continuità senza imporre la condizione di simmetria:

$$\frac{1}{r} \frac{\partial v_\theta}{\partial \theta} = 0 \Rightarrow \frac{\partial}{\partial r} \left( \frac{v_\theta}{r} \right) = 0 \Rightarrow \frac{v_\theta}{r} = \text{cost} = r \cdot \text{cost}$$

rispetto a  $\theta$

$$v_\theta = r \cdot f(z)$$

Dalla (1) ricaviamo:

$$0 = \mu \left[ \frac{\partial}{\partial r} \left( \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} (r \cdot r f(z)) \right) + \frac{\partial^2}{\partial z^2} (r f(z)) \right]$$

$$\underbrace{\frac{\partial}{\partial r} (r \cdot r f(z))}_{2r f(z)} + \underbrace{r \frac{\partial^2 f(z)}{\partial z^2}}_{r \frac{d^2 f(z)}{dz^2}}$$

$$\frac{\partial}{\partial r} (2f(z)) = 0$$

$$\Rightarrow 0 = \mu r \frac{d^2 f(z)}{dz^2} \Rightarrow f(z) = C_1 z + C_2$$

C.C. #1 :  $-\Omega r = C_2 / r^{-1} \Rightarrow C_2 = -\Omega$

C.C. #2 :  $-\Omega r = \frac{C_1 H + C_2}{r^{-1}} \Rightarrow C_1 = \frac{2\Omega r}{H} \cdot \frac{1}{r} = \frac{2\Omega}{H}$

Pertanto:

$$\boxed{v_\theta(r, z) = \frac{2\Omega r}{H} \left( z - \frac{H}{2} \right)}$$

PROFILLO DI VELOCITA' [15%]

$$\tau_{z\theta} = \tau_{\theta z} = \mu \left[ \frac{\partial u_{\theta}}{\partial z} + \frac{1}{r} \frac{\partial ru_z}{\partial \theta} \right] =$$

$$= \mu \frac{\partial}{\partial z} \left[ \frac{2\Omega r}{H} \left( z - \frac{H}{2} \right) \right] = \frac{2\mu\Omega}{H} \cdot r$$

$$F = \int_0^{2\pi} \int_0^R \tau_{z\theta} \cdot r \, d\theta \, dr = \frac{4\pi\mu\Omega}{H} \int_0^R r^2 \, dr = \frac{4}{3} \frac{\pi\mu\Omega}{H} R^3$$

$\underbrace{\int_0^R r^2 \, dr}_{R^3/3}$

$$\left[ \frac{\text{kg}}{\text{ms}} \cdot \frac{1}{\text{s}} \cdot \frac{\text{m}^3}{\text{m}} \right] = \left[ \frac{\text{kg} \cdot \text{m}}{\text{s}^2} \right] = [\text{N}] \text{ ok!}$$

$F = \frac{4}{3} \frac{\pi\mu\Omega}{H} R^3$

[10%]

$$G = \int dF \cdot r = \int_0^{2\pi} \int_0^R \tau_{z\theta} \cdot r^2 \, d\theta \, dr = \frac{2\mu\Omega}{H} \cdot 2\pi \int_0^R r^3 \, dr$$

$$= \frac{\pi\mu\Omega}{H} \cdot R^4$$

$\underbrace{\int_0^R r^3 \, dr}_{R^4/4}$

$$\left[ \frac{\text{kg}}{\text{ms}} \cdot \frac{1}{\text{s}} \cdot \frac{\text{m}^4}{\text{m}} \right] = [\text{N} \cdot \text{m}] \text{ ok!}$$

$G = \frac{\pi\mu\Omega}{H} \cdot R^4$

[10%]

EXE 2

$$\vec{u}(x,y) = u_x \vec{i} + u_y \vec{j} \quad \text{con} \quad u_x = Ax \quad ; \quad u_y = -Ay$$

$$\left. \begin{aligned} \psi &= -\int u_x dy = -Axy + f(x) \\ \psi &= \int u_y dx = -Axy + f(y) \end{aligned} \right\} \Rightarrow f(x) = f(y) = 0$$

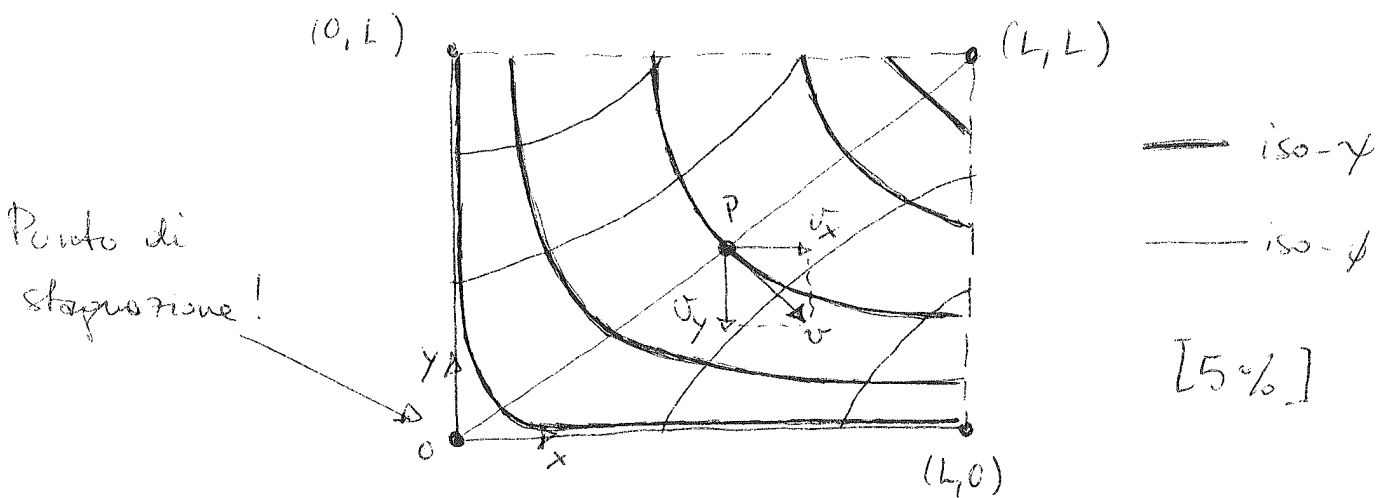
$\psi(x,y) = -Axy$

[10%]

$$\left. \begin{aligned} \phi &= -\int u_x dx = -\frac{Ax^2}{2} + f(y) \\ \phi &= -\int u_y dy = +\frac{Ay^2}{2} + f(x) \end{aligned} \right\} \Rightarrow f(x) = -\frac{Ax^2}{2} ; f(y) = +\frac{Ay^2}{2}$$

$\phi(x,y) = -\frac{Ax^2}{2} + \frac{Ay^2}{2}$

[10%]



[5%]

$$B_{M \rightarrow N} : \frac{1}{2} v_M^2 + \frac{P_M}{\rho} + g h_M = \frac{1}{2} v_N^2 + \frac{P_N}{\rho} + g h_N \quad \left\{ \begin{aligned} v_M = v_N = 0 \\ P_M \neq P_N \text{ !! se cella } \end{aligned} \right.$$

$$\frac{P_H - P_N}{\rho} = \frac{1}{2} (v_N^2 - v_H^2) + g (h_N - h_H)$$

$$v^2 = v_x^2 + v_y^2 = A^2(x^2 + y^2) \begin{cases} \rightarrow v_N^2 = v^2(x=0, y=0.75L) \\ \rightarrow v_H^2 = v^2(x=0, y=0.25L) \end{cases}$$

$$\Rightarrow v_N^2 = A^2 \cdot \frac{9}{16} L^2 ; v_H^2 = A^2 \cdot \frac{1}{16} L^2 \Rightarrow v_N^2 - v_H^2 = \frac{A^2 L^2}{2}$$

Se il piano è verticale allora  $h_N - h_H = \frac{3}{4} L - \frac{1}{4} L = \frac{L}{2}$

e risulta:

$$\boxed{P_H - P_N = \frac{1}{2} \rho \left( \frac{A^2 L^2}{2} + gL \right)} \quad [10\%]$$

↓

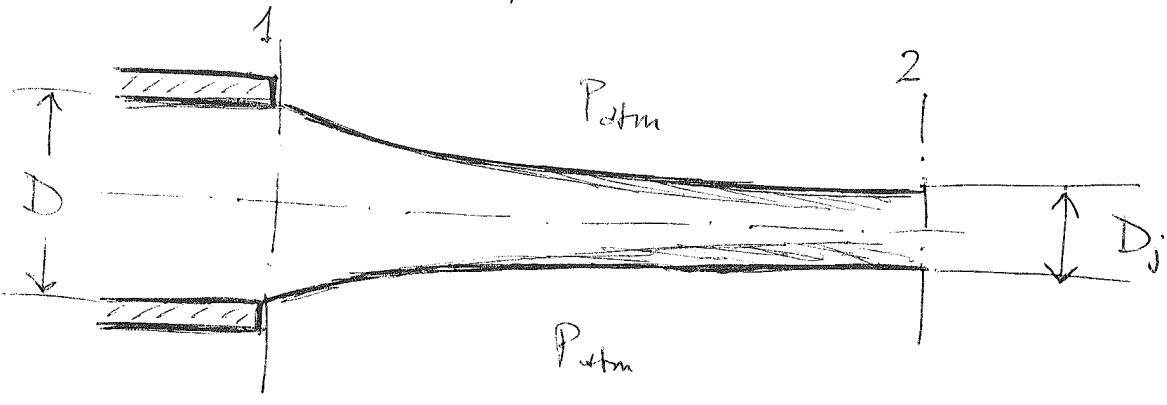
$$\boxed{P_H - P_N = \frac{1}{4} \rho L (A^2 L + 2g)}$$

Se il piano è considerato orizzontale allora  $h_N = h_H$

e risulta solo:

$$\boxed{P_H - P_N = \frac{1}{4} \rho A^2 L^2} \quad [10\%]$$

EXE 3



$\alpha_1 = 2, \beta_1 = \frac{4}{3}$

$\alpha_2 = 1, \beta_2 = 1$

Applico le eq. di conservazione tra le sez. 1 e 2:

1. MASSA:  $Q_1 = Q_2 \Rightarrow \langle v_1 \rangle A_1 = \langle v_2 \rangle A_2$  \*

2. ENERGIA:  $\frac{1}{2} \alpha_1 \langle v_1 \rangle^2 + \cancel{gh_1} + \frac{P_1}{\rho} + \cancel{w_s} = \frac{1}{2} \alpha_2 \langle v_2 \rangle^2 + \cancel{gh_2} + \frac{P_2}{\rho} + \cancel{w_s}$

$P_1 = P_2 = P_{turb}$

$h_1 = h_2 = h$

$\frac{1}{2} \alpha_1 \langle v_1 \rangle^2 = \frac{1}{2} \alpha_2 \langle v_2 \rangle^2 \Rightarrow \langle v_1 \rangle^2 = \frac{1}{2} \langle v_2 \rangle^2$

\*  $\Rightarrow \langle v_2 \rangle^2 \frac{A_2^2}{A_1^2} = \frac{1}{2} \langle v_2 \rangle^2 \Rightarrow A_2^2 = \frac{1}{2} A_1^2$

$\Rightarrow D_j^4 = \frac{1}{2} D^4 \Rightarrow \boxed{D_j = \sqrt[4]{\frac{1}{2}} D} \quad [10\%]$

3. Q.d.M.x:  $0 = m [\beta_1 \langle v_1 \rangle - \beta_2 \langle v_2 \rangle] + P_1 A_1 - P_2 A_2 - \cancel{F_x} + \int_{z_1}^{z_2} \rho v_x A dz$

$P_1 = P_2 = P_{turb}$

$0 = \frac{4}{3} \rho \langle v_1 \rangle^2 A_1 - \rho \langle v_2 \rangle^2 A_2 + P_{turb} (A_1 - A_2)$

$$0 = \frac{4}{3} \rho \langle v_2 \rangle^2 \frac{A_2^2}{A_1^2} A_1 - \rho \langle v_2 \rangle^2 A_2 + P_{atm} (A_1 - A_2)$$

$$\rho \langle v_2 \rangle^2 \left( \frac{4A_2^2}{3A_1} - A_2 \right) + P_{atm} (A_1 - A_2)$$

$$\langle v_2 \rangle^2 = \frac{P_{atm} (A_1 - A_2)}{\rho A_2 \left( 1 - \frac{4A_2}{3A_1} \right)}$$

$$+ \frac{A_1 - A_2}{\frac{A_2 (3A_1 - 4A_2)}{3A_1}} = + \frac{3A_1 (A_1 - A_2)}{A_2 (3A_1 - 4A_2)} = + \frac{3D^2 (D^2 - D_j^2)}{D_j^2 (3D^2 - 4D_j^2)}$$

$$= + \frac{3D^2}{\sqrt{\frac{1}{2}} D^2} \cdot \left( \frac{D^2 - \sqrt{\frac{1}{2}} D^2}{3D^2 - 4\sqrt{\frac{1}{2}} D^2} \right) = + 3\sqrt{2} \cdot \frac{\sqrt{2} - 1}{3\sqrt{2} - 4}$$

$$\langle v_2 \rangle = \sqrt{\frac{P_{atm}}{\rho} \cdot \frac{3(\sqrt{2} - 1)}{3 - 2\sqrt{2}}}$$

[20%]