

Grandezze fisiche dei moti in pressione - flusso.

Definiamo:

- velocità media:

$$U = \frac{1}{\Omega} \int_{\Omega} u \, d\Omega$$

- portata volumetrica:

$$Q = \int u \, d\Omega = U \cdot \Omega$$

- portata massica:

$$F_m = \int_{\Omega} \rho u \, d\Omega \xrightarrow[\substack{\rho = \text{cost} \\ \text{nella sezione}}]{\Rightarrow} F_m = \rho \int u \, d\Omega = \rho Q$$

- flusso della quantità di moto:

$$\begin{aligned} F_n &= \rho \int_{\Omega} u^2 \, d\Omega = \rho \left[\int_{\Omega} (u-U)^2 \, d\Omega - \int_{\Omega} U^2 \, d\Omega + 2 \int_{\Omega} uU \, d\Omega \right] = \\ &= \rho \left[\int_{\Omega} (u-U)^2 \, d\Omega - U^2 \int_{\Omega} d\Omega + 2U \int_{\Omega} u \, d\Omega \right] = \\ &= \rho \left[\int_{\Omega} (u-U)^2 \, d\Omega - U^2 \Omega + 2UQ \right] = \rho \left[\int_{\Omega} (u-U)^2 \, d\Omega - U^2 \Omega + 2QU \right] = \\ &= \rho \left[\int_{\Omega} (u-U)^2 \, d\Omega + QU \right] = \rho QU \left[1 + \frac{1}{QU} \int_{\Omega} (u-U)^2 \, d\Omega \right] = \\ &= \rho QU \left(1 + \frac{1}{\Omega} \int_{\Omega} \frac{(u-U)^2}{U^2} \, d\Omega \right) = \rho QU \beta \end{aligned}$$

β è il coefficiente di riaggiuglio della quantità di moto.
Utile 1,33 per i moti laminari, 1,04 ÷ 1,05 per quelli turbolenti. Perciò per i moti turbolenti possiamo dire:

$$F_n = \rho \cdot Q \cdot U$$

- flusso dell'energia cinetica:

$$\begin{aligned} E_{CIN} &= \int \frac{1}{2} \rho u^3 \, d\Omega = \frac{1}{2} \rho \left[\int_{\Omega} (u-U)^3 \, d\Omega + U^3 \Omega + 3U \int_{\Omega} u^2 \, d\Omega - 3U^2 \int_{\Omega} u \, d\Omega \right] = \\ &= \frac{1}{2} \rho \left[\int_{\Omega} (u-U)^3 \, d\Omega + U^3 \Omega + 3UQU\beta - 3U^2 Q \right] = \\ &= \frac{1}{2} \rho \left[\int_{\Omega} (u-U)^3 \, d\Omega + U^3 \Omega - 3U^3 \Omega + 3U^3 \Omega \beta \right] = \\ &= \frac{1}{2} \rho \left[\int_{\Omega} (u-U)^3 \, d\Omega - 2U^3 \Omega + 3U^3 \Omega \beta \right] = \\ &= \frac{1}{2} \rho QU^2 \left[\frac{1}{QU^2} \int_{\Omega} (u-U)^3 \, d\Omega + 3\beta - 2 \right] = \frac{1}{2} \rho QU^2 \alpha \end{aligned}$$

L'integrale tende a zero $\Rightarrow \alpha \approx 3\beta - 2 \approx 1$ se $\beta \approx 1$. Allora:

$$E_{CIN} = \frac{1}{2} \rho QU^2$$

Grandezze fisiche dei moti in pressione - carichi

Se la sezione del fluido in pressione è strettamente una, dimensionale la distribuzione delle pressioni è idrostatica.

Perciò con buona approssimazione vale:

- per il carico presomiale:

$$h = \frac{p}{\gamma} + z = - \frac{\gamma z}{\gamma} + z = z - z_f$$

- per il carico totale, partendo dal flusso totale:

$$\begin{aligned} E_T &= \rho \int_{\Omega} \left(gh + \frac{w^2}{2} \right) d\Omega = \rho \int \left(\frac{p}{\rho} + gz + \frac{w^2}{2} \right) d\Omega = \\ &= \rho g h \Omega + \frac{1}{2} \rho Q \bar{U}^2 \end{aligned}$$

Perciò il carico totale risulta:

$$H = \frac{E_T}{\rho g \Omega} = h + \frac{1}{2} \frac{U^2}{2g}$$