

# Alcuni chiarimenti

10 maggio 2019

## 1 Traslazione, rotazione e deformazione e deformazione di un elemento di fluido

Il moto di un elemento infinitesimo di fluido può essere descritto come composizione di una traslazione, di una rotazione rigida e una deformazione. Siano  $\mathbf{x}_1(t)$ ,  $\mathbf{x}_2(t)$  le posizioni di due punti materiali e  $\delta\mathbf{x}(t) = \mathbf{x}_2(t) - \mathbf{x}_1(t)$  il vettore che congiunge questi due punti. La derivata temporale del vettore  $\delta\mathbf{x}(t)$  può essere scritta come

$$\frac{d\delta\mathbf{x}}{dt}(t) = \frac{d\mathbf{x}_2}{dt}(t) - \frac{d\mathbf{x}_1}{dt}(t) = \mathbf{u}(\mathbf{x}_2(t), t) - \mathbf{u}(\mathbf{x}_1(t), t) , \quad (1)$$

avendo sfruttato la definizione di punto materiale per esprimere la sua velocità,  $d\mathbf{x}_i/dt$ , come la velocità del continuo in quel punto,  $\mathbf{u}(\mathbf{x}_i(t), t)$ .

Utilizzando la definizione di  $\delta\mathbf{x}(t)$ , si può scrivere  $\mathbf{x}_2(t) = \mathbf{x}_1(t) + \delta\mathbf{x}(t)$  ed esprimere la velocità calcolata in  $\mathbf{x}_2(t)$  con un'espansione in serie centrata in  $\mathbf{x}_1(t)$ ,

$$\begin{aligned} \mathbf{u}(\mathbf{x}_2(t), t) &= \mathbf{u}(\mathbf{x}_1(t) + \delta\mathbf{x}(t), t) = \\ &= \mathbf{u}(\mathbf{x}_1(t), t) + \delta\mathbf{x}(t) \cdot \nabla \mathbf{u}(\mathbf{x}_1(t), t) + o(|\delta\mathbf{x}(t)|) . \end{aligned} \quad (2)$$

Si può quindi scrivere la derivata temporale di  $\delta\mathbf{x}$  come

$$\frac{d\delta\mathbf{x}}{dt}(t) = \delta\mathbf{x}(t) \cdot \nabla \mathbf{u}(\mathbf{x}_1(t), t) + o(|\delta\mathbf{x}(t)|) . \quad (3)$$

Sfruttando la scomposizione del gradiente della velocità come somma della sua parte simmetrica e della sua parte antisimmetrica, rispettivamente il *tensore velocità di deformazione*  $\mathbb{D}$  e *tensore di spin*  $\mathbb{R}$ , si possono riconoscere i contributi di deformazione e rotazione nell'evoluzione di  $\delta\mathbf{x}(t)$ ,

$$\frac{d\delta\mathbf{x}}{dt}(t) = \delta\mathbf{x}(t) \cdot \mathbb{D}(\mathbf{x}_1(t), t) + \delta\mathbf{x}(t) \cdot \mathbb{R}(\mathbf{x}_1(t), t) + o(|\delta\mathbf{x}(t)|) . \quad (4)$$

Sfruttando la natura antisimmetrica del tensore di spin  $\mathbb{R}$ , si può riscrivere il contributo di rotazione al movimento in una forma che dovrebbe essere più familiare (si pensi all'atto di moto rigido, come visto in meccanica razionale)

$$\frac{d\delta\mathbf{x}}{dt}(t) = \delta\mathbf{x}(t) \cdot \mathbb{D}(\mathbf{x}_1(t), t) + \frac{1}{2}\boldsymbol{\omega}(\mathbf{x}_1(t), t) \times \delta\mathbf{x}(t) + o(|\delta\mathbf{x}(t)|) , \quad (5)$$

che permette di riconoscere il legame tra vorticità  $\boldsymbol{\omega}$  e velocità angolare delle particelle materiali: la vorticità  $\boldsymbol{\omega}(\mathbf{x}, t)$  risulta essere il doppio della velocità angolare della particella materiale che passa per il punto  $\mathbf{x}$  all'istante temporale  $t$ .

L'evoluzione del punto materiale  $\mathbf{x}_2(t)$  può quindi essere espressa in funzione del moto del punto  $\mathbf{x}_1(t)$  e del vettore differenza  $\delta\mathbf{x}_2(t)$ ,

$$\begin{aligned} \frac{d\mathbf{x}_2}{dt}(t) = & \frac{d\mathbf{x}_1}{dt}(t) + && \text{(traslazione)} \\ & + \frac{1}{2}\boldsymbol{\omega}(\mathbf{x}_1(t), t) \times \delta\mathbf{x}(t) + && \text{(rotazione)} \\ & + \delta\mathbf{x}(t) \cdot \mathbb{D}(\mathbf{x}_1(t), t) + && \text{(deformazione)} \\ & + o(|\delta\mathbf{x}(t)|) && \text{(termini di ord.sup.)} \end{aligned} \quad (6)$$

riconoscendo i contributi di traslazione, rotazione, deformazione e contributi di ordine superiore che diventano trascurabili per  $|\delta\mathbf{x}(t)| \rightarrow 0$ .

### 1.1 Esempio: corrente di Newton

Si considera l'esempio della corrente di Newton in un canale piano infinito, descritta dal campo di velocità

$$\mathbf{u} = \frac{y}{H} U \hat{\mathbf{x}} . \quad (7)$$

Si vuole determinare l'evoluzione in un istante di tempo  $dt$  di due vettori materiali  $\delta\mathbf{x}_a(t) = \hat{\mathbf{x}}$ ,  $\delta\mathbf{x}_b(t) = \hat{\mathbf{y}}$ , per valutare gli effetti di rotazione e deformazione di un volumetto elementare inizialmente quadrato, con i lati orientati come i due vettori considerati. Si possono raccogliere le componenti cartesiane del gradiente di velocità  $\nabla\mathbf{u}$  nella matrice

$$\begin{bmatrix} u_x & u_y & u_z \\ v_x & v_y & v_z \\ w_x & w_y & w_z \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 0 & U/H & 0 \\ 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{bmatrix} , \quad (8)$$

e di conseguenza raccogliere le componenti dei tensori  $\mathbb{D}$ ,  $\mathbb{R}$  nelle matrici

$$\underline{\underline{D}} = \begin{bmatrix} 0 & \frac{U}{2H} & 0 \\ \frac{U}{2H} & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{bmatrix} , \quad \underline{\underline{R}} = \begin{bmatrix} 0 & \frac{U}{2H} & 0 \\ -\frac{U}{2H} & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{bmatrix} . \quad (9)$$

All'istante  $t + dt$ , le componenti cartesiane  $\underline{\delta x_i}(t + dt)$  vettore materiale  $\delta \mathbf{x}_i(t + dt)$  possono essere ricavate come

$$\begin{aligned}\underline{\delta x_i}(t + dt) &= \underline{\delta x_i}(t) + \frac{d\underline{\delta x_i}}{dt}(t) = \\ &= \underline{\delta x_i}(t) + \underline{D} \underline{\delta x_i} + \underline{R} \underline{\delta x_i} .\end{aligned}\tag{10}$$

Svolgendo i conti per i vettori  $\delta \mathbf{x}_a$ ,  $\delta \mathbf{x}_b$ , si ottiene,

$$\begin{aligned}\underline{\delta x_a}(t + dt) &= \underline{\delta x_a}(t) + \begin{bmatrix} 0 \\ \frac{U}{2H} \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} 0 \\ -\frac{U}{2H} \end{bmatrix} = \underline{\delta x_a}(t) = \begin{bmatrix} 1 \\ 0 \end{bmatrix} \\ \underline{\delta x_b}(t + dt) &= \underline{\delta x_b}(t) + \begin{bmatrix} \frac{U}{2H} \\ 0 \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} \frac{U}{2H} \\ 0 \end{bmatrix} = \underline{\delta x_a}(t) + \begin{bmatrix} \frac{U}{H} \\ 0 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \frac{U}{H} \\ 1 \end{bmatrix} .\end{aligned}\tag{11}$$

Si può notare che i contributi di rotazione e deformazione sono entrambi non nulli, ma che il loro effetto complessivo si annulla sul vettore  $\delta \mathbf{x}_a$  orientato come la direzione  $x$ , mentre il loro effetto si somma sul vettore  $\delta \mathbf{x}_b$  inizialmente orientato lungo la direzione  $y$ , come mostrato in figura.

