

Cinematica dei corpi rigidi

una terna di riferimento S' definita dai versori \hat{i}' \hat{j}' \hat{k}' e' **fissa** nello spazio

mentre una terna cartesiana ortogonale S definita dai versori $\hat{i}(t)$ $\hat{j}(t)$ $\hat{k}(t)$

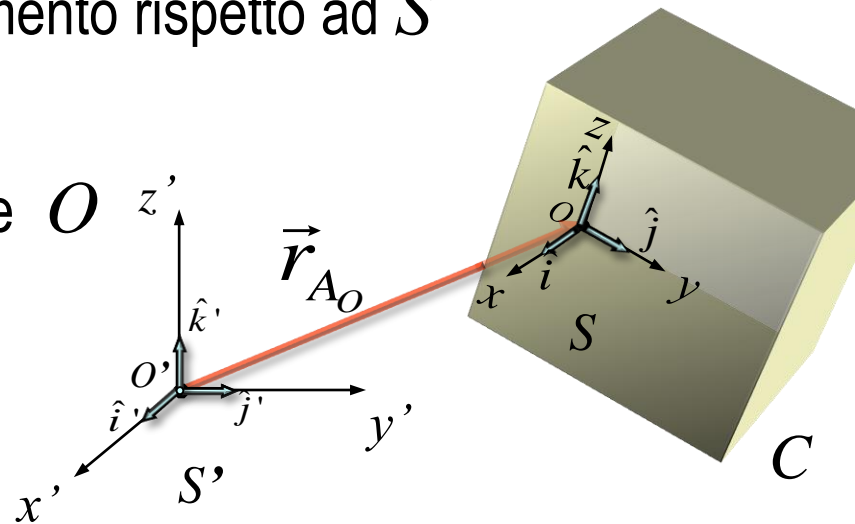
e' **solidale** con un corpo rigido C in movimento rispetto ad S'

il vettore \vec{r}_{A_0} fornisce la posizione dell'origine O

della terna S rispetto ad O'

il suo modulo $r_{A_0} = \left| \vec{r}_{A_0} \right|$

fornisce la distanza tra O' ed O



in generale : $\vec{r}_{P_A} = \vec{r}_{P_R} + \vec{r}_{O_A}$ $\vec{v}_{P_A} = \cancel{\vec{v}}_{P_R} + \vec{v}_{O_A} + \vec{\omega}_A \times \vec{r}_{P_R}$

$\vec{a}_{P_A} = \cancel{\vec{a}}_{P_R} + \dot{\vec{\omega}}_A \times \vec{r}_{P_R} + \vec{\omega}_A \times (\vec{\omega}_A \times \vec{r}_{P_R}) + \vec{a}_{O_A} + 2\vec{\omega}_A \times \cancel{\vec{v}}_{P_R}$

Cinematica dei corpi rigidi

per via del vincolo di rigidità'

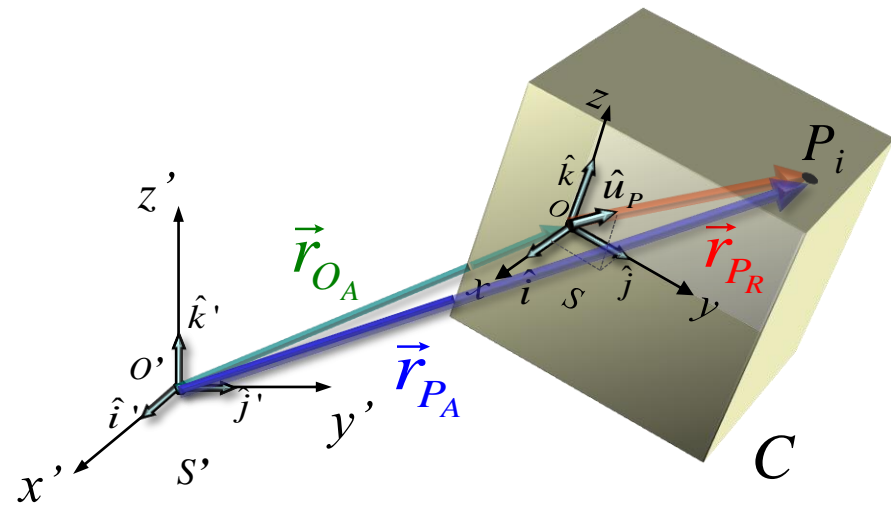
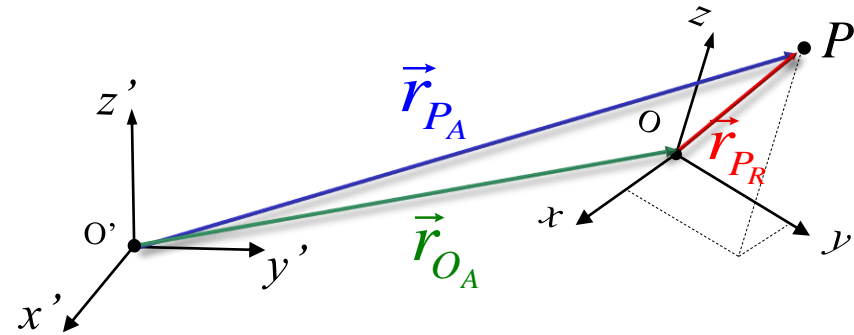
$$|\vec{r}_{P_{iR}}| = r_{P_{iR}} = \text{cost}_i \quad \forall i \quad \text{e} \quad \forall t$$

$$\vec{v}_{P_{iR}} = \vec{a}_{P_{iR}} = 0$$

$$\vec{r}_{P_{iA}} = \vec{r}_{P_{iR}} + \vec{r}_{O_A}$$

$$\vec{v}_{P_{iA}} = \vec{v}_{O_A} + \vec{\omega}_A \times \vec{r}_{P_{iR}}$$

$$\vec{a}_{P_{iA}} = \dot{\vec{\omega}}_A \times \vec{r}_{P_{iR}} + \vec{\omega}_A \times (\vec{\omega}_A \times \vec{r}_{P_{iR}}) + \vec{a}_{O_A}$$



Cinematica traslazionale dei corpi rigidi

Moto traslatorio di un corpo rigido

per via del *vincolo di rigidità* la velocità

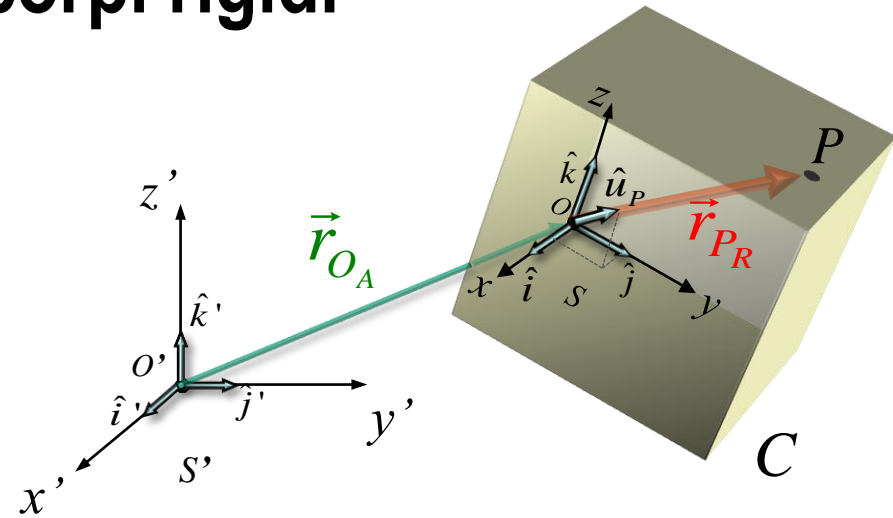
di *ogni punto* del corpo rigido in moto

puramente *traslatorio* rispetto ad S' e' la stessa per tutti i punti del corpo

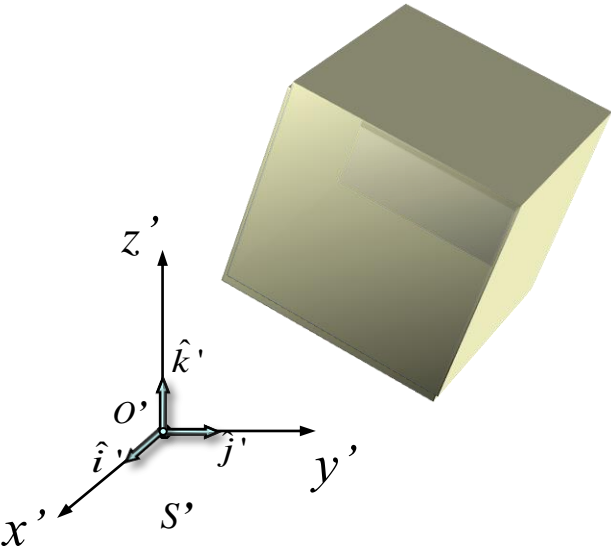
➤ la velocità di un generico punto P la cui posizione rispetto ad S' e' fornita

dal vettore \vec{r}_{P_R} sarà $\vec{v}_{P_A} \equiv \vec{v}_{O_A} = \frac{d\vec{r}_{O_A}}{dt}$ per tutti i punti del corpo rigido

dove \vec{v}_{O_A} e' la velocità dell'origine O del sistema mobile S' rispetto ad O'



esempio:



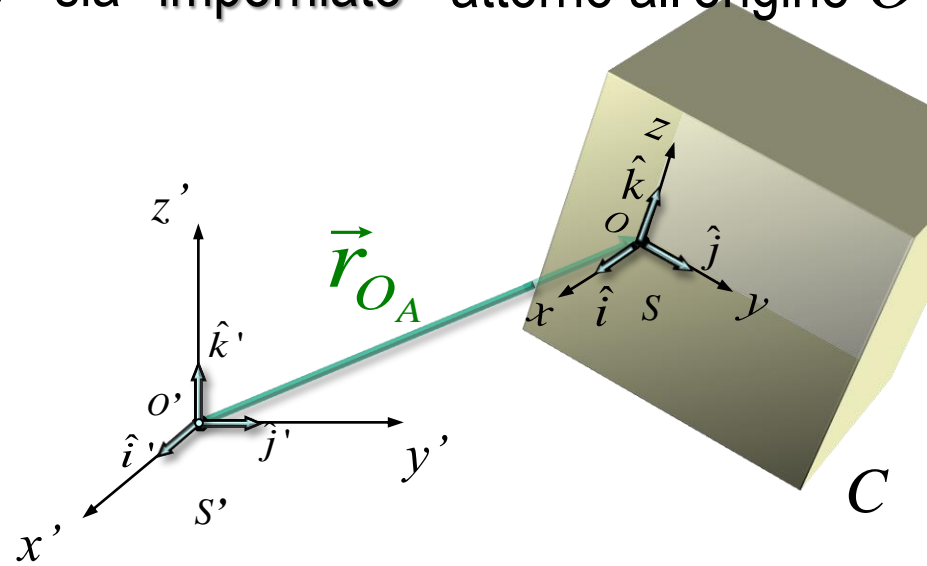
→ Nota bene: la traiettoria potrebbe anche essere curvilinea

Cinematica rotazionale dei corpi rigidi

inizialmente supporremo che il corpo rigido sia "imperniato" attorno all'origine O

in altri termini supporremo

che il vettore \vec{r}_{O_A} sia fisso nel tempo,



anche in direzione e in verso oltre che in modulo

si dimostra che esiste un vettore $\vec{\omega} = \omega_1 \hat{i} + \omega_2 \hat{j} + \omega_3 \hat{k}$

dove: $\omega_1 = \frac{d\hat{j}}{dt} \cdot \hat{k}$ $\omega_2 = \frac{d\hat{k}}{dt} \cdot \hat{i}$ $\omega_3 = \frac{d\hat{i}}{dt} \cdot \hat{j}$

che descrive il comportamento di rotazione del corpo rigido

in particolare risulta che

$$\frac{d\hat{i}}{dt} = \vec{\omega} \times \hat{i} \quad \frac{d\hat{j}}{dt} = \vec{\omega} \times \hat{j} \quad \frac{d\hat{k}}{dt} = \vec{\omega} \times \hat{k}$$

formule di Poisson

inoltre si puo' dimostrare che:

dato un corpo rigido in movimento ed un versore \hat{u} direzionato

in modo qualsiasi nello spazio, ma solidale con il corpo rigido,

esiste sempre un vettore $\vec{\omega}$ tale che il prodotto vettoriale tra $\vec{\omega}$ ed \hat{u}

fornisce la derivata rispetto al tempo del versore \hat{u} stesso

$$\frac{d\hat{u}}{dt} = \vec{\omega} \times \hat{u}$$

se il corpo rigido è "impennato" attorno all'origine O

la velocità del generico punto P del corpo rigido sarà

$$\vec{V}_{P_{iA}} = \vec{\omega}_A \times \vec{r}_{P_{iR}}$$

in generale se anche il punto O si sta spostando nello spazio con velocità \vec{V}_{O_A}

la velocità del generico punto P del corpo rigido sarà

$$\vec{V}_{P_{iA}} = \vec{V}_{O_A} + \vec{\omega}_A \times \vec{r}_{P_{iR}}$$

Backup Slides