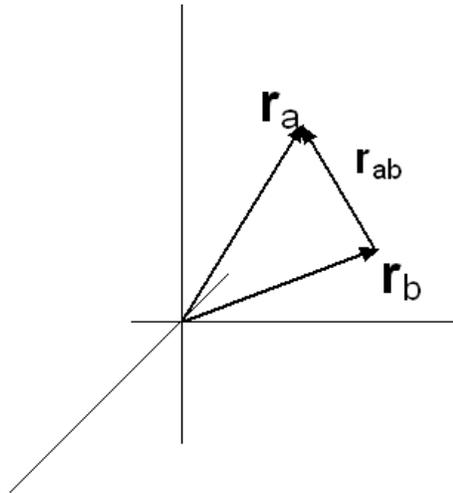


## Moti relativi

Necessita' (ovvia) di un sistema di riferimento per la descrizione del moto, p es (ma non sempre necessariamente) terna di assi cartesiani



$$\mathbf{r}_{BA} = \mathbf{r}_A - \mathbf{r}_B$$

$$\mathbf{r}_{AB} = \mathbf{r}_B - \mathbf{r}_A = -\mathbf{r}_{BA}$$

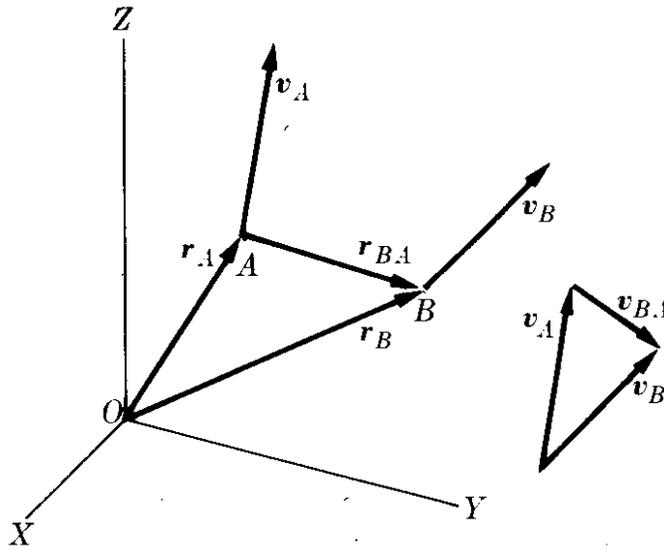
$$\rightarrow \mathbf{v}_A = \frac{d\mathbf{r}_A}{dt}, \mathbf{v}_B = \frac{d\mathbf{r}_B}{dt}$$

$$\rightarrow \frac{d\mathbf{r}_{BA}}{dt} = \frac{d\mathbf{r}_A}{dt} - \frac{d\mathbf{r}_B}{dt} = \mathbf{V}_{BA} = -\mathbf{V}_{AB} = -\frac{d\mathbf{r}_{AB}}{dt}$$

$$\rightarrow \mathbf{V}_{BA} = \mathbf{v}_A - \mathbf{v}_B = -\mathbf{V}_{AB}$$

$\mathbf{V}_{BA}$  Vel. di A relativa a B

$\mathbf{V}_{AB}$  Vel. di B relativa a A



$$\mathbf{v}_A = \frac{d\mathbf{r}_A}{dt}, \mathbf{v}_B = \frac{d\mathbf{r}_B}{dt}$$

$$\rightarrow \frac{d\mathbf{v}_{BA}}{dt} = \frac{d\mathbf{v}_A}{dt} - \frac{d\mathbf{v}_B}{dt} = \mathbf{a}_{BA} = -\mathbf{a}_{AB} = -\frac{d\mathbf{v}_{AB}}{dt}$$

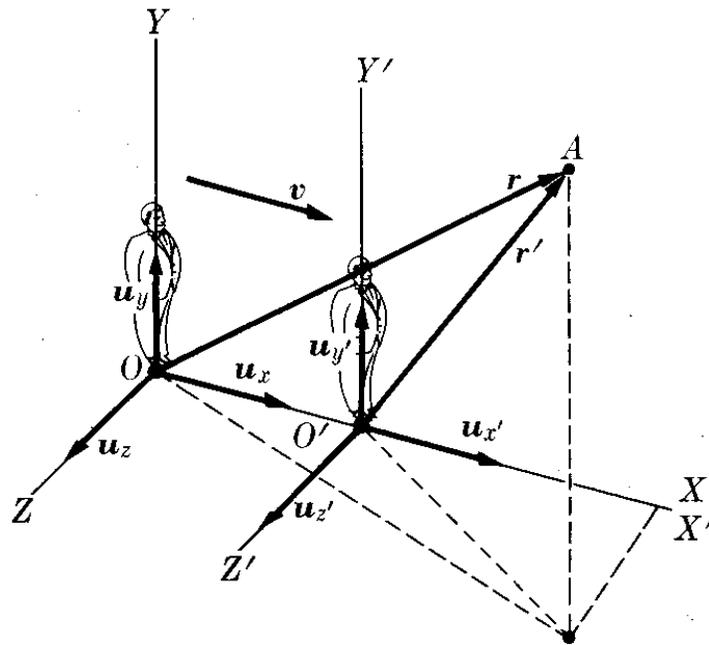
$$\rightarrow \mathbf{a}_{BA} = \frac{d^2\mathbf{r}_A}{dt^2} - \frac{d^2\mathbf{r}_B}{dt^2} = -\mathbf{a}_{AB}$$

$$\rightarrow \mathbf{a}_{BA} = \mathbf{a}_A - \mathbf{a}_B = -\mathbf{a}_{AB}$$

$\mathbf{a}_{BA}$  Acc. di A relativa a B

$\mathbf{a}_{AB}$  Acc. di B relativa a A

## SR in moto relativo rettilineo e uniforme



Origini  $O, O'$  coincidenti per  $t=0$ ; assi paralleli  
(Non il caso piu' generale: ma rotazione *fissa*  
degli assi  $X'Y'Z'$  rispetto  $XYZ$  irrilevante)

Moto relativo rettilineo e uniforme: velocita'  
relativa  $v$ ,  $p$  es lungo asse  $x$

Posizione relativa delle origini:

$$\overline{OO'} = vt, \quad v = v\hat{i}$$

Posizione di un punto materiale  $A$  :

$$\mathbf{r}'_A(t) = \mathbf{r}_A(t) - \mathbf{v}t$$

$$\rightarrow \begin{cases} x'(t) = x(t) - vt \\ y'(t) = y(t) \\ z'(t) = z(t) \end{cases}$$

In realta', sottointesa, anche:

$$t' = t$$

Apparentemente ovvio e pedantesco, ma....

E' vero?

Risposta: esperimento, non metafisica.

Quindi: Trasformazioni di Galilei

$$\rightarrow \begin{cases} x'(t') = x(t) - vt \\ y'(t') = y(t) \\ z'(t') = z(t) \\ t' = t \end{cases}$$

Valide per basse velocita'  $\ll c$

Problema: data la legge di trasformazione delle coordinate, come si trasformano velocità e accelerazione?

Trasformazione della velocità

Velocità in componenti cartesiane:

$$\mathbf{V} = \frac{d\mathbf{r}}{dt} = \frac{dx}{dt} \hat{\mathbf{i}} + \frac{dy}{dt} \hat{\mathbf{j}} + \frac{dz}{dt} \hat{\mathbf{k}}$$

$$\mathbf{V}' = \frac{d\mathbf{r}'}{dt} = \frac{dx'}{dt} \hat{\mathbf{i}}' + \frac{dy'}{dt} \hat{\mathbf{j}}' + \frac{dz'}{dt} \hat{\mathbf{k}}'$$

Legge galileiana di composizione delle velocità:

$$\mathbf{r}' = \mathbf{r} - \mathbf{v}t \rightarrow \frac{d\mathbf{r}'}{dt} = \frac{d\mathbf{r}}{dt} - \mathbf{v}$$

$$\rightarrow \mathbf{V}' = \mathbf{V} - \mathbf{v}$$

Per il caso particolare dell'esempio:

$$\begin{cases} V_x' = V_x - v \\ V_y' = V_y \\ V_z' = V_z \end{cases}$$

## Trasformazione dell'accelerazione

$$\mathbf{V}' = \mathbf{V} - \mathbf{v}$$

$$\mathbf{a}' = \frac{d\mathbf{V}'}{dt} = \frac{d\mathbf{V}}{dt}$$

$$\mathbf{a} = \frac{d\mathbf{V}}{dt}$$

$$\rightarrow \mathbf{a} = \mathbf{a}'$$

$$\begin{cases} a_x' = a_x \\ a_y' = a_y \\ a_z' = a_z \end{cases}$$

Quindi: i due osservatori misurano la stessa accelerazione

*Le accelerazioni sono invarianti per trasformazioni di Galilei*

## Principio di Relativita':

*Le leggi della meccanica sono le stesse in tutti i SRI*

Osservatori che fanno esperimenti/osservazioni in SR in moto rett+unif rispetto a un SRI traggono le stesse conclusioni

(← famoso passo di Galilei: rinchiudetevi nella stiva di una nave...)

Principio fondato sull'esperienza: impossibile mettere in evidenza sperimentalmente il movimento rett+unif del laboratorio

Questo fissa alcune caratteristiche che le leggi dinamiche devono avere, e il carattere relativo delle velocita': in particolare, l'indipendenza delle leggi della meccanica da velocita' assolute

Quindi esistono infiniti SRI, gli uni in moto rett+unif rispetto agli altri: tutti equivalenti per le leggi dinamiche

## SR in moto relativo uniformemente accelerato

Origini  $O, O'$  coincidenti per  $t=0$ ; assi paralleli  
(Non il caso piu' generale: ma rotazione *fissa*  
degli assi  $X'Y'Z'$  rispetto  $XYZ$  irrilevante)

Moto relativo rettilineo uniformemente  
accelerato: accelerazione relativa  $A$ , p es lungo  
asse  $x$ , vel. relativa = 0 per  $t=0$   
(Non il caso piu' generale: ma vel. relativa  
*costante* in aggiunta ad acc. relativa irrilevante  
agli effetti dell'accelerazione)

Posizione relativa delle origini:

$$\overline{OO'} = \int_0^t \mathbf{v}(t) dt = \frac{1}{2} \mathbf{A} t^2, \quad \mathbf{v} = \mathbf{v}\hat{i}, \mathbf{A} = a\hat{i}$$

Velocita' relativa delle origini:

$$\mathbf{v}_{\overline{OO'}}(t) = \mathbf{A} t, \quad \mathbf{v} = \mathbf{v}\hat{i}, \mathbf{A} = a\hat{i}$$

Posizione di un punto materiale  $P$  :

$$\mathbf{r}_P'(t) = \mathbf{r}_P(t) - \frac{1}{2} \mathbf{A} t^2$$
$$\rightarrow \begin{cases} x'(t) = x(t) - \frac{1}{2} A t^2 \\ y'(t) = y(t) \\ z'(t) = z(t) \end{cases}$$

Trasformazione di velocità e accelerazione:

$$\rightarrow \mathbf{r}' = \mathbf{r} - \frac{1}{2} \mathbf{A} t^2 \rightarrow \frac{d\mathbf{r}'}{dt} = \frac{d\mathbf{r}}{dt} - \mathbf{A} t$$

$$\rightarrow \mathbf{V}' = \mathbf{V} - \mathbf{A} t$$

$$\mathbf{a}' = \frac{d\mathbf{V}'}{dt} = \frac{d\mathbf{V}}{dt} - \mathbf{A}$$

$$\mathbf{a} = \frac{d\mathbf{V}}{dt}$$

$$\rightarrow \mathbf{a}' = \mathbf{a} - \mathbf{A}$$

$$\begin{cases} a_x' = a_x - A \\ a_y' = a_y \\ a_z' = a_z \end{cases}$$

→ Accelerazione del punto diversa per i due SR

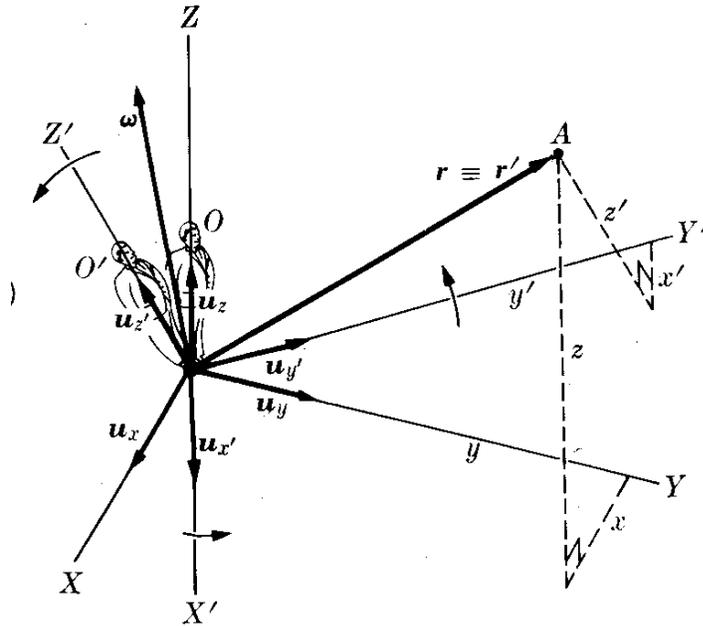
Problema concettuale non banale:

le accelerazioni sono legate alle forze; *cosa da' origine alle accelerazioni extra che si osservano nei SR non inerziali?*

## SR in moto relativo di rotazione

$\omega$  = Vel. angolare di  $S'$  rispetto a  $S$ , costante

$\rightarrow -\omega$  = Vel. angolare di  $S$  rispetto a  $S'$



Uno stesso vettore ha *componenti diverse* rispetto a *terne diverse*

$\rightarrow S$  e  $S'$  descrivono la posizione del punto mobile con lo *stesso* vettore, ma la velocità e l'accelerazione con vettori *diversi*.

Cerchiamo la relazione fra velocità e accelerazione in S e in S'

Posizione:

$$\mathbf{r} = x\hat{\mathbf{i}} + y\hat{\mathbf{j}} + z\hat{\mathbf{k}} = x'\hat{\mathbf{i}}' + y'\hat{\mathbf{j}}' + z'\hat{\mathbf{k}}'$$

Significato: diverse componenti dello stesso vettore

Velocità del punto in S, usando le componenti di  $\mathbf{r}$  in S:

$$\mathbf{V} = \frac{d\mathbf{r}}{dt} = \frac{dx}{dt}\hat{\mathbf{i}} + \frac{dy}{dt}\hat{\mathbf{j}} + \frac{dz}{dt}\hat{\mathbf{k}} \quad \text{vel. del punto in S}$$

Velocità del punto in S', usando le componenti di  $\mathbf{r}$  in S':

$$\mathbf{V}' = \frac{d\mathbf{r}}{dt} = \frac{dx'}{dt}\hat{\mathbf{i}}' + \frac{dy'}{dt}\hat{\mathbf{j}}' + \frac{dz'}{dt}\hat{\mathbf{k}}' \quad \text{vel. del punto in S'}$$

Significato: due diversi vettori, scomposti ognuno secondo i suoi versori 'natural', costanti risp. in S e in S'

Velocità del punto in S, usando le componenti di  $\mathbf{r}$  in S':

$$\mathbf{V} = \frac{dx'}{dt}\hat{\mathbf{i}}' + \frac{dy'}{dt}\hat{\mathbf{j}}' + \frac{dz'}{dt}\hat{\mathbf{k}}' + x'\frac{d\hat{\mathbf{i}}'}{dt} + y'\frac{d\hat{\mathbf{j}}'}{dt} + z'\frac{d\hat{\mathbf{k}}'}{dt}$$

Ultimi 3 termini presenti perché  $\hat{\mathbf{i}}, \hat{\mathbf{j}}, \hat{\mathbf{k}}$  mobili in S

Versore mobile: vettore unitario in rotazione con  $\boldsymbol{\omega}$  costante

$$\rightarrow \frac{d\hat{\mathbf{i}}'}{dt} = \boldsymbol{\omega} \times \hat{\mathbf{i}}', \quad \frac{d\hat{\mathbf{j}}'}{dt} = \boldsymbol{\omega} \times \hat{\mathbf{j}}', \quad \frac{d\hat{\mathbf{k}}'}{dt} = \boldsymbol{\omega} \times \hat{\mathbf{k}}'$$

Dimostrazione: caso semplice in cui  $\boldsymbol{\omega} = \omega \hat{\mathbf{k}}' \equiv \omega \hat{\mathbf{k}}$

$$\rightarrow \begin{cases} \hat{\mathbf{i}}' = \cos \omega t \hat{\mathbf{i}} + \sin \omega t \hat{\mathbf{j}} \\ \hat{\mathbf{j}}' = -\sin \omega t \hat{\mathbf{i}} + \cos \omega t \hat{\mathbf{j}} \end{cases} \text{ versori rotanti nel piano } xy$$

$$\rightarrow \begin{cases} \frac{d\hat{\mathbf{i}}'}{dt} = -\omega \sin \omega t \hat{\mathbf{i}} + \omega \cos \omega t \hat{\mathbf{j}} = -\omega (\sin \omega t \hat{\mathbf{i}} - \cos \omega t \hat{\mathbf{j}}) = \omega \hat{\mathbf{j}}' \\ \frac{d\hat{\mathbf{j}}'}{dt} = -\omega \cos \omega t \hat{\mathbf{i}} - \omega \sin \omega t \hat{\mathbf{j}} = -\omega (\cos \omega t \hat{\mathbf{i}} + \sin \omega t \hat{\mathbf{j}}) = -\omega \hat{\mathbf{i}}' \end{cases}$$

$$\rightarrow \begin{cases} \frac{d\hat{\mathbf{i}}'}{dt} = \omega \hat{\mathbf{j}}' = \omega \hat{\mathbf{k}}' \times \hat{\mathbf{i}}' = \boldsymbol{\omega} \times \hat{\mathbf{i}}' \\ \frac{d\hat{\mathbf{j}}'}{dt} = -\omega \hat{\mathbf{i}}' = -\omega \hat{\mathbf{j}}' \times \hat{\mathbf{k}}' = -\hat{\mathbf{j}}' \times \boldsymbol{\omega} = \boldsymbol{\omega} \times \hat{\mathbf{j}}' \end{cases}$$

Risultato si estende a  $\boldsymbol{\omega}$  in direzione qualsiasi

$$\rightarrow x' \frac{d\hat{\mathbf{i}}'}{dt} + y' \frac{d\hat{\mathbf{j}}'}{dt} + z' \frac{d\hat{\mathbf{k}}'}{dt} = x' \boldsymbol{\omega} \times \hat{\mathbf{i}}' + y' \boldsymbol{\omega} \times \hat{\mathbf{j}}' + z' \boldsymbol{\omega} \times \hat{\mathbf{k}}'$$

$$\rightarrow x' \frac{d\hat{\mathbf{i}}'}{dt} + y' \frac{d\hat{\mathbf{j}}'}{dt} + z' \frac{d\hat{\mathbf{k}}'}{dt} = \boldsymbol{\omega} \times (x' \hat{\mathbf{i}}' + y' \hat{\mathbf{j}}' + z' \hat{\mathbf{k}}') = \boldsymbol{\omega} \times \mathbf{r}$$

$$\rightarrow \mathbf{V} = \mathbf{V}' + \boldsymbol{\omega} \times \mathbf{r}$$

Es. punto fermo in  $S'$  viene visto ruotare con vel. angolare  $\boldsymbol{\omega}$ , quindi con vel. lineare  $\mathbf{v} = \boldsymbol{\omega} \times \mathbf{r}$  in  $S$

## Accelerazione

$$\mathbf{V} = \mathbf{V}' + \boldsymbol{\omega} \times \mathbf{r}$$

$$\rightarrow \mathbf{a} = \frac{d\mathbf{V}}{dt} = \frac{d\mathbf{V}'}{dt} + \boldsymbol{\omega} \times \underbrace{\frac{d\mathbf{r}}{dt}}_{\mathbf{V} = \mathbf{V}' + \boldsymbol{\omega} \times \mathbf{r}}$$

$\mathbf{V}' = v_x' \hat{\mathbf{i}}' + v_y' \hat{\mathbf{j}}' + v_z' \hat{\mathbf{k}}'$  componenti e versori in S'

Come prima, rispetto a S evolvono nel tempo

$$\rightarrow \frac{d\mathbf{V}'}{dt} = \underbrace{\frac{dv_x'}{dt} \hat{\mathbf{i}}' + \frac{dv_y'}{dt} \hat{\mathbf{j}}' + \frac{dv_z'}{dt} \hat{\mathbf{k}}'}_{=\mathbf{a}'}} + \underbrace{v_x' \frac{d\hat{\mathbf{i}}'}{dt} + v_y' \frac{d\hat{\mathbf{j}}'}{dt} + v_z' \frac{d\hat{\mathbf{k}}'}{dt}}_{=\boldsymbol{\omega} \times \mathbf{V}'}} \quad \begin{matrix} =\boldsymbol{\omega} \times \hat{\mathbf{i}}' \\ \\ \end{matrix}$$

$$\rightarrow \frac{d\mathbf{V}'}{dt} = \mathbf{a}' + \boldsymbol{\omega} \times \mathbf{V}'$$

$$\rightarrow \mathbf{a} = \mathbf{a}' + \boldsymbol{\omega} \times \mathbf{V}' + \boldsymbol{\omega} \times \underbrace{\frac{d\mathbf{r}}{dt}}_{\mathbf{V} = \mathbf{V}' + \boldsymbol{\omega} \times \mathbf{r}} = \mathbf{a}' + \boldsymbol{\omega} \times \mathbf{V}' + \boldsymbol{\omega} \times (\mathbf{V}' + \boldsymbol{\omega} \times \mathbf{r})$$

$$\rightarrow \mathbf{a} = \mathbf{a}' + 2\boldsymbol{\omega} \times \mathbf{V}' + \boldsymbol{\omega} \times (\boldsymbol{\omega} \times \mathbf{r})$$

2° termine: *acc. di Coriolis*, presente solo se il punto si muove in S'

3° termine: *acc. centrifuga*, presente solo se il punto e' spostato rispetto all'asse di rotazione

Es: punto istantaneamente fermo in S', con acc. propria  $\mathbf{a}'$ , ha in S anche acc. centripeta dovuta alla rotazione:  $\mathbf{a}_c = \boldsymbol{\omega} \times (\boldsymbol{\omega} \times \mathbf{r})$