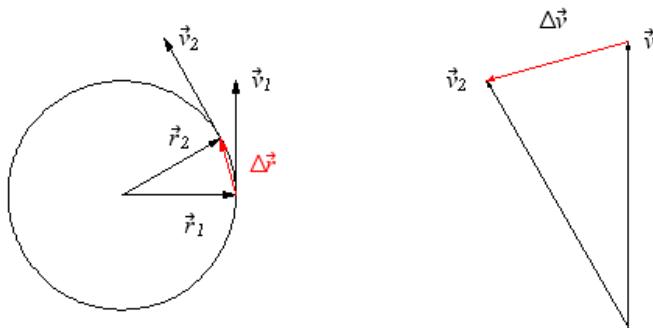
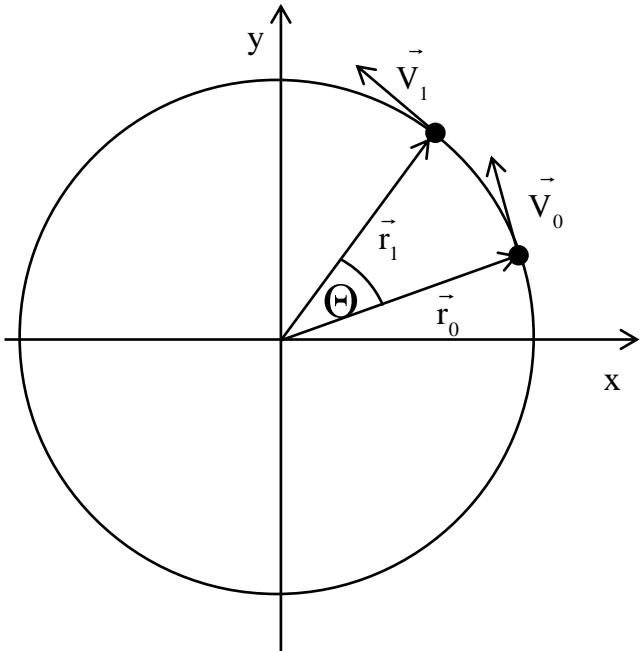


Moto circolare uniforme

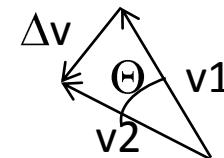
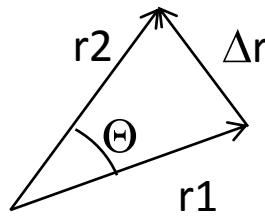
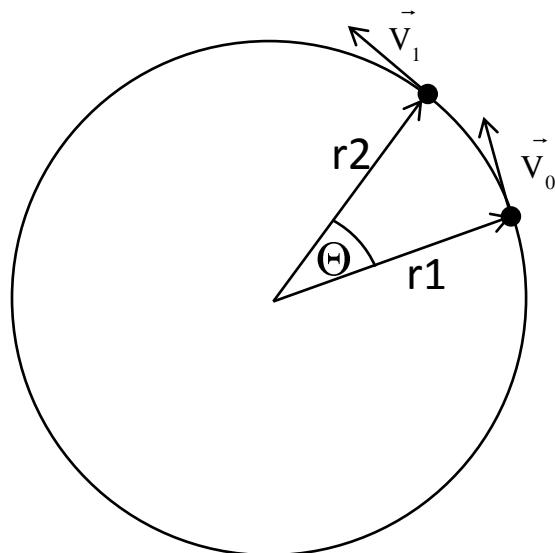
Il vettore velocità può cambiare modulo, ma anche direzione. Tutti due sono legati ad un'accelerazione.

Un cambio continuo di direzione di velocità (ma non di modulo) risulta in un moto circolare uniforme.



L'accelerazione derivata dal cambio di direzione del vettore velocità è sempre perpendicolare al vettore velocità (quindi perpendicolare alla tangente alla traiettoria) : è un'accelerazione centripeta.

Accelerazione centripeta



$$\frac{\Delta v}{v} = \frac{\Delta r}{r} = \frac{v \Delta t}{r}$$

$$\frac{\Delta v}{\Delta t} = \frac{v^2}{r}$$

$$\lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta v}{\Delta t} = \frac{dv}{dt} = a_c = \frac{v^2}{r}$$

Moto circolare uniforme : periodo di revoluzione $T = \frac{2\pi R}{V}$

Velocità angolare $\omega = \frac{d\Theta}{dt} = \frac{2\pi}{T} = \frac{v}{r}$ Moto periodico
Periodo T (in s)

Frequenza v (in s^{-1} = Hertz (Hz))

Velocità angolare (in rad/s)

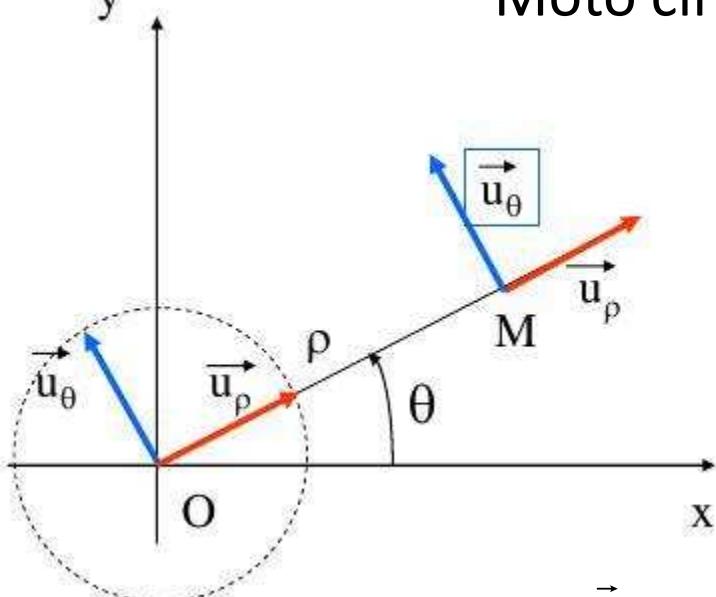
Moto circolare non uniforme

Accelerazione centripeta (radiale) e tangenziale

$$a_T = \frac{dv}{dt} \quad a_R = \frac{v^2}{r}$$

$$a = \sqrt{a_T^2 + a_R^2} \quad \text{Accelerazione istantanea}$$

Moto circolare e curvilineo - II



$$x = r \cos(\Theta)$$

$$y = r \sin(\Theta)$$

$$r = \sqrt{(x^2 + y^2)}$$

$$\Theta = \arctan \left(\frac{y}{x} \right)$$

Derivate dei versori in coordinate polari :

Coordinate polare : $(\mathbf{u}_r, \mathbf{u}_\Theta)$, seguono il moto della particella : non sono costanti con il tempo !

Coordinate cartesiane : $\vec{R} = x(t)\mathbf{i} + y(t)\mathbf{j}$

Coordinate polare:

$$\vec{R} = r \mathbf{u}_r$$

$$\vec{\mathbf{u}}_r = \cos(\Theta) \mathbf{i} + \sin(\Theta) \mathbf{j}$$

$$\vec{\mathbf{u}}_\Theta = \cos\left(\Theta + \frac{\pi}{2}\right) \mathbf{i} + \sin\left(\Theta + \frac{\pi}{2}\right) \mathbf{j}$$

$$\vec{\mathbf{u}}_\Theta = -\sin(\Theta) \mathbf{i} + \cos(\Theta) \mathbf{j}$$

$$\frac{d \vec{\mathbf{u}}_r}{dt} = \frac{d\Theta}{dt} \left[\sin(\Theta) \mathbf{i} + \cos(\Theta) \mathbf{j} \right] \neq \frac{d\Theta}{dt} \vec{\mathbf{u}}_\Theta$$

$$\frac{d \vec{\mathbf{u}}_\Theta}{dt} = \frac{d\Theta}{dt} \left[\cos(\Theta) \mathbf{i} - \sin(\Theta) \mathbf{j} \right] \neq -\frac{d\Theta}{dt} \vec{\mathbf{u}}_r$$

$$\frac{d \vec{\mathbf{u}}_r}{dt} = \omega \vec{\mathbf{u}}_\Theta \quad ; \quad \frac{d \vec{\mathbf{u}}_\Theta}{dt} = -\omega \vec{\mathbf{u}}_r$$

Si definisce la velocità angolare :

$$\frac{\Delta\Theta}{\Delta t} = \bar{\omega}$$

velocità angolare media

$$\lim_{\Delta\Theta \rightarrow 0} \frac{\Delta\Theta}{\Delta t} = \frac{d\Theta}{dt} = \omega \quad \text{velocità angolare istantanea}$$

Posizione $\vec{R} = r \vec{u}_r$

$$\vec{V} = \frac{d\vec{R}}{dt} = \frac{dr}{dt} \vec{u}_r + r \frac{d\vec{u}_r}{dt}$$

Velocità: $\vec{V} = v_r \vec{u}_r + r \omega \vec{u}_\Theta$ Componenti radiale e tangenziale della velocità.

$$\vec{a} = \frac{d\vec{V}}{dt} = \frac{d(V \vec{u}_\Theta)}{dt}$$

$$\vec{a} = \frac{dV}{dt} \vec{u}_\Theta + V \frac{d\vec{u}_\Theta}{dt}$$

$$\vec{a} = \frac{dV}{dt} \vec{u}_\Theta - \frac{V^2}{r} \vec{u}_r$$

$$\vec{a} = a_T \vec{u}_\Theta + a_c \vec{u}_r$$

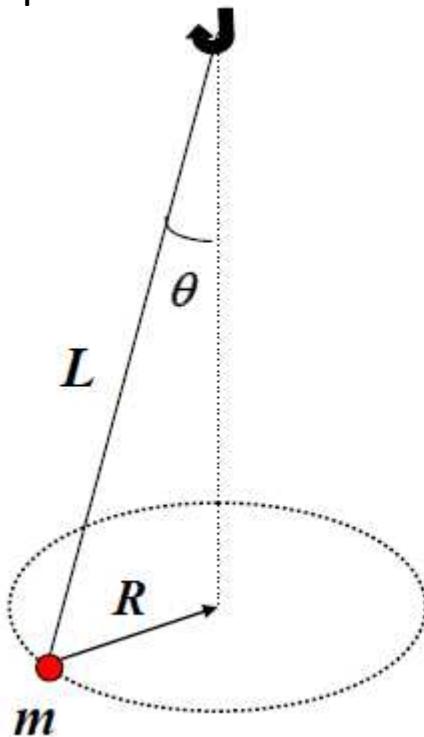
Moto circolare uniforme : r, ω costante

\vec{a}_c : accelerazione centripeta, diretta verso il centro della traiettoria responsabile per il cambio di direzione della velocità.

Dinamica del moto circolare uniforme

Dal secondo principio della dinamica, abbiamo $F=ma$, e per un moto circolare uniforme $a=v^2/R$ è centripeta. Per avere un moto circolare uniforme, ci vuole quindi una forza centripeta che permetta di avere tale accelerazione: la reazione vincolare, l'attrito, la gravitazione terrestre...

Esempio : il pendolo conico



Un piccolo corpo di massa m gira su di un cerchio orizzontale con velocità costante v all'estremità di una fune di lunghezza $L = 80$ cm.

Mentre il corpo gira, la fune descrive una superficie conica.

Se la fune forma un angolo $\theta = 30^\circ$ con la verticale, si calcoli il tempo richiesto per una completa rivoluzione del corpo.

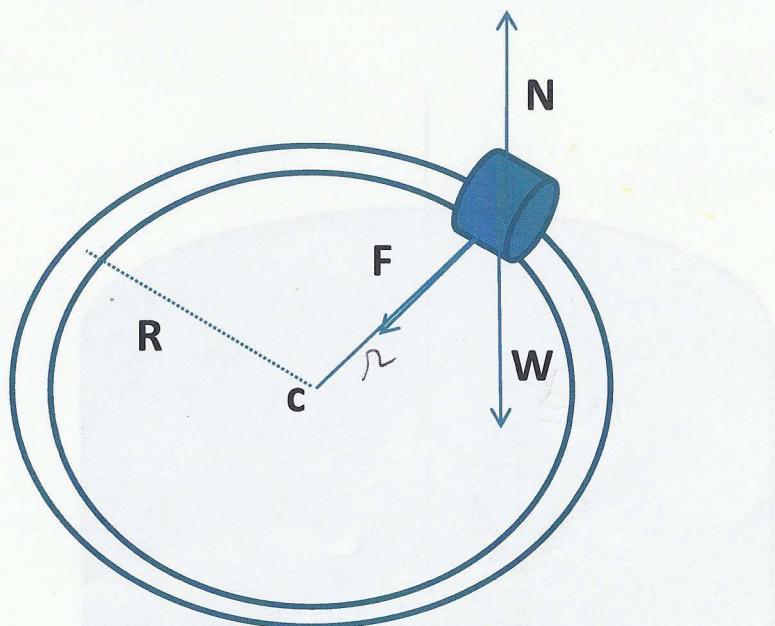
$$\tan \Theta = \frac{v^2}{Rg}$$

Angolo Θ
indipendente della
massa del corpo

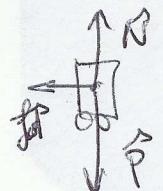
$$\tau = 2\pi \sqrt{\frac{L \cos \Theta}{g}}$$

τ periodo del moto

Esempio : curva stradale piatta e inclinata



Se la strada è piatta, è l'attrito delle ruote della macchina a dare l'accelerazione centripeta.



$$N + \vec{P} + \vec{f}_s = m\vec{a}$$

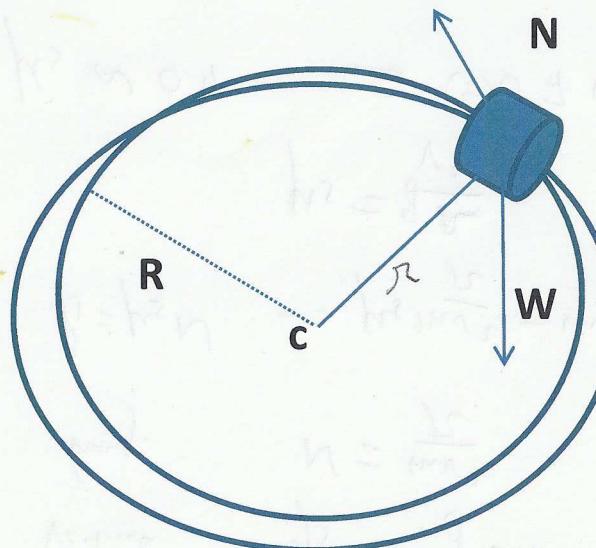
$$N - mg = 0$$

$$f_s = \frac{mv^2}{r}$$

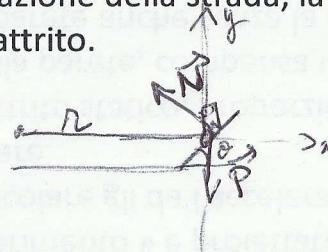
$$f_d = f_d N \rightarrow f_d = \sqrt{mg\mu_d}$$

$$\text{per } \mu_d \approx 0.5 \quad r = 30 \text{ m}$$

$$v = 12.1 \text{ m/s} = 43.6 \text{ km/h.}$$



Se la strada è inclinata, la componente della reazione vincolare proiettata sul interno della curva da l'accelerazione. Se la velocità è adatta e anche l'inclinazione della strada, la macchina può girare anche senza attrito.



$$\vec{N} + \vec{P} = m\vec{a}$$

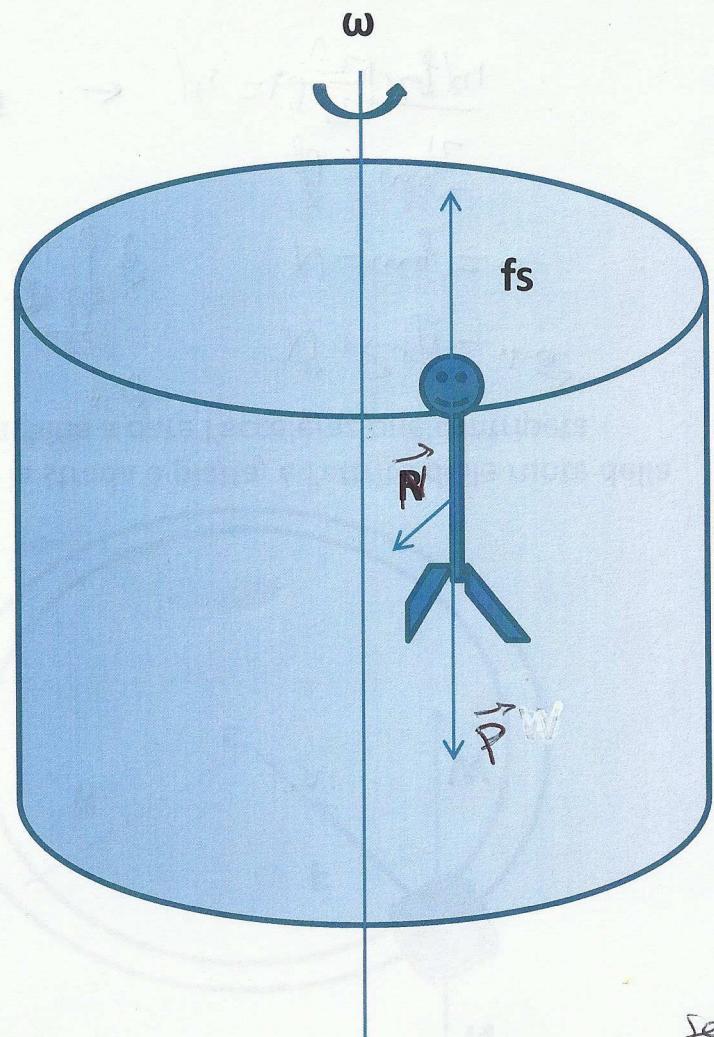
$$(y) \quad N \cos \theta - mg = 0$$

$$(x) \quad N \sin \theta = \frac{mv^2}{r}$$

$$\rightarrow v^2 = gr \tan \theta$$

$$\text{per } \theta = 30^\circ, r = 30 \text{ m} \quad v \approx 13 \text{ m/s.}$$

Vasca rotativa



La vasca ruota con la velocità angolare ω . L'uomo, che risente l'accelerazione del « suo sistema di riferimento » è proiettato verso l'esterno. La reazione vincolare gli dà l'accelerazione centripeta che lo fa girare.

L'attrito statico, proporzionale alla reazione vincolare della parete, compensa il peso e lo mantiene contro la parete anche senza la reazione vincolare del suolo.

$$f_s + N + P = m\vec{a}$$

verticale: $f_s - mg = 0$

horz. $N = \frac{mv^2}{R}$

→ la reazione vincolare
aumenta con la
velocità.

$$f_s = \mu_s N \rightarrow \mu_s \frac{mv^2}{R} = mg$$

$$\mu_s = \frac{gR}{v^2}$$

se $\mu_s \approx 0.4 \rightarrow v \approx 7 \text{ m/s}$ per non cadere!

Sistemi non inerziali

I principi della dinamica newtoniana sono sempre validi se si tiene conto delle forze d'inerzia o apparenti che traducono il fatto che il sistema di riferimento e' accelerato rispetto ad un sistema galileano.

Per una particella che si muove con la velocità lineare \mathbf{V} in un sistema di riferimento B in rotazione alla velocità angolare $\boldsymbol{\omega}$ (vettore diretto lungo l'asse di rotazione) rispetto ad un sistema di riferimento d'inerzia, l'accelerazione nel sistema di riferimento A si scrive :

$$\vec{a}_A = \vec{a}_B + 2\vec{\omega} \times \vec{V} + \vec{\omega} \times (\vec{\omega} \times \vec{r})$$

Il secondo termine dell'equazione è l'accelerazione di Coriolis (a_{Co}), e il terzo è l'accelerazione centrifuga (a_{tr}). La particella riscrive quest'accelerazioni come delle "forze" che vengono chiamate fittizie o d'inerzia perché non hanno un origine fisica come la gravitazione o la reazione vincolare ma sono dovute all'accelerazione del sistema di riferimento.

Il secondo principio della dinamica si può scrivere in un sistema di riferimento non inerziale :

$$\vec{F} - m\vec{a}_{Co} - m\vec{a}_{tr} = m\vec{a} \quad \text{o} \quad \vec{F} - \vec{F}_{fittizie} = m\vec{a}$$