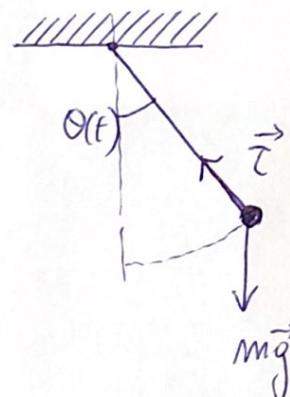


Esempi notevoli sull'equazione del moto

①

Es 1 il pendolo semplice

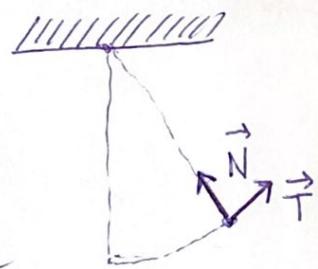
fune ideale $\begin{cases} \text{inestensibile} \\ \text{perfettamente flessibile} \\ \text{massa trascurabile} \end{cases}$



Equazione del moto

$$m\vec{a} = m\vec{g} + \vec{\tau}$$

Scelta del SRI: si usa un SR le cui origini coincide con la posizione delle particelle all'istante t e i cui versori \vec{N} e \vec{T} sono rispettivamente i versori radiale centrale e tangenziale alle circonferenze sole del moto.



$$\begin{cases} m a_N = \tau - mg \cos \theta \\ m a_T = -mg \sin \theta \end{cases}$$

Dallo studio del MC:

$$\begin{cases} a_T = \frac{d^2 s}{dt^2} = R \frac{d^2 \theta}{dt^2} \\ a_N = \frac{1}{R} \left(\frac{ds}{dt} \right)^2 = \frac{R^2}{R} \left(\frac{d\theta}{dt} \right)^2 = R \omega^2(t) \end{cases}$$

Sostituiamo:

$$\begin{cases} m R \left(\frac{d\theta}{dt} \right)^2 + mg \cos \theta(t) = \tau \\ m R \frac{d^2 \theta}{dt^2} = -mg \sin \theta \end{cases}$$

Se si risolve la seconda equazione, ricavando $\theta(t)$, sostituendo nella prima si ricava $\tau(t)$

$$\boxed{\frac{d^2\theta}{dt^2} + \frac{g}{R} \sin \theta = 0}$$

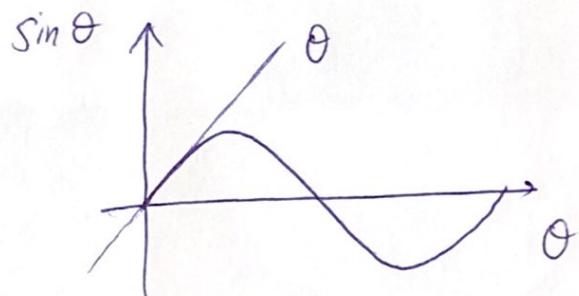
(2)

Questa è un'eq. diff. non lineare a cause di $\sin \theta$, la cui risoluzione è complesso

Si effettua pertanto la "linearizzazione" delle equazioni, limitandosi al caso di "piccole oscill.".

$$\sin \theta \approx \theta + \dots$$

$$\boxed{\frac{d^2\theta}{dt^2} + \frac{g}{R} \theta = 0}$$



Si è ricavata l'equazione la cui soluz. è il MA

$$\theta(t) = \theta_0 \sin \left(\sqrt{\frac{g}{R}} t + \varphi_0 \right)$$

$$\boxed{\frac{d^2x}{dt^2} + \frac{k}{m} x = 0}$$

che è un MA oscillatorio attorno alla verticale con pulsazione ω e periodo T

$$\omega = \sqrt{\frac{g}{R}} \quad T = \frac{2\pi}{\omega} = 2\pi \sqrt{\frac{R}{g}}$$

Oss

ω e T non dipendono da m per piccole oscillazioni (Galileo, 1581)

Es2 dinamica del MCV

(3)

In questo caso utilizziamo l'equat. del moto al contrario, ossia si conosce la legge oraria $\vec{r}(t)$ e si ricavano le forze che la producono:

$$\vec{r}(t) = -R \vec{N}(t) \quad \vec{v}(t) = \frac{ds}{dt} \vec{T}(t) = \omega R \vec{T}(t)$$

$$\vec{a}(t) = \omega^2 R \vec{N}(t) = -\omega^2 \vec{r}(t)$$

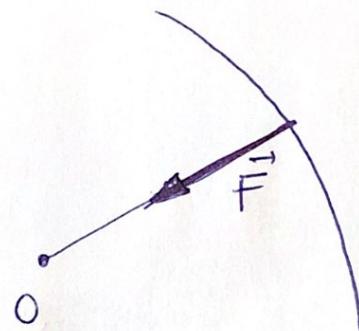
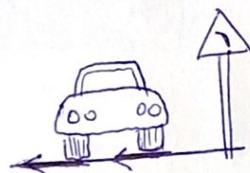
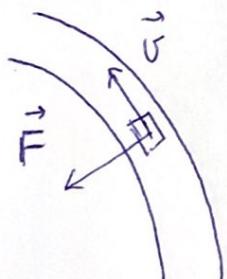
Pertanto le forze vale:

$$m \vec{a} = \vec{F} = \omega^2 R m \vec{N}(t) = -m \omega^2 \vec{r}(t)$$

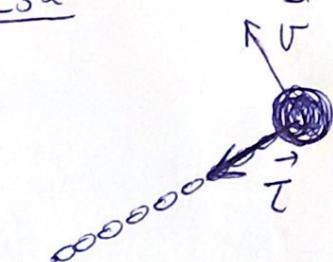
Oss

La forza che produce un MCV è una forza radiale e centripeta

Es1



Es2



Es3

