

Pendolo semplice

il pendolo semplice consiste di un punto materiale di massa m appeso ad un filo ideale di lunghezza l all'equilibrio statico il pendolo e' nella posizione verticale, se si allontana il punto dalla posizione di equilibrio e lo si rilascia

inizia un moto circolare periodico

attenzione :

fuori dalla posizione di equilibrio la condizione

e' dinamica percio' la risultante delle forze agenti

non sara' uguale a zero, ma pari a $m\vec{a}$

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

proiettando le forze lungo la direzione del filo e lungo

la direzione perpendicolare al filo ossia

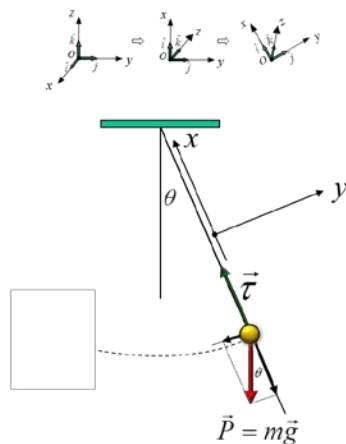
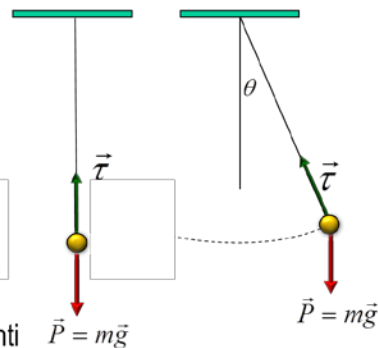
tangente alla traiettoria si ha

$$\tau - mg \cos \theta = ma_c$$

$$-mg \sin \theta = ma_t$$

$$\text{dove } \tau = |\vec{\tau}|$$

e' il modulo della tensione nel filo



$$a_c = \omega^2 r = \frac{v^2}{r}$$

$$a_t = \frac{d^2 s}{dt^2} = \frac{d^2 (r\theta)}{dt^2} = r \frac{d^2 \theta}{dt^2} \quad \text{in questo caso } r = l \text{ per cui :}$$

$$a_c = \frac{v^2}{l}$$

$$a_t = l \frac{d^2 \theta}{dt^2}$$

$$ma_c \equiv m \frac{v^2}{l} = \tau - mg \cos \theta \Rightarrow \tau = m(g \cos \theta + \frac{v^2}{l})$$

$$ma_t \equiv ml \frac{d^2 \theta}{dt^2} = -mg \sin \theta \Rightarrow \frac{d^2 \theta}{dt^2} + \frac{g}{l} \sin \theta = 0$$

la prima equazione fornisce la variazione della tensione nel filo in funzione del moto del punto materiale

la seconda equazione descrive il moto del punto materiale in termini angolari

$$\frac{d^2 \theta}{dt^2} + \frac{g}{l} \sin \theta = 0 \quad \text{e' una equazione differenziale trascendente e non ha una semplice soluzione analitica}$$

nella approssimazione di piccole oscillazioni e quindi per piccoli angoli si ha che

$$\sin \theta \approx \theta$$

→ nell'approssimazione di piccole oscillazioni, l'equazione del pendolo diviene:

$$\frac{d^2 \theta}{dt^2} + \frac{g}{l} \theta = 0 \quad \text{che, posto } \omega^2 = \frac{g}{l} \rightarrow \frac{d^2 \theta}{dt^2} + \omega^2 \theta = 0$$

equazione dell'oscillatore armonico percio' l'equazione oraria per l'angolo sara'

$$\text{del tipo } \theta(t) = \theta_0 \sin(\omega t + \phi)$$

da $\omega = \sqrt{\frac{g}{l}}$ poiche' $\omega = 2\pi\nu = \frac{2\pi}{T}$ si ha

$$T = 2\pi\sqrt{\frac{l}{g}} \quad \text{da notare come il periodo del pendolo}$$

non dipenda dalla massa e soprattutto non dipenda per piccole oscillazioni

dall'ampiezza angolare (proprieta' di **isocronismo** del pendolo)

se l'ampiezza angolare dell'oscillazione non fosse piccola, si può dimostrare

che il periodo del pendolo dipenderebbe da ϑ_{\max}

$$T = 4\sqrt{\frac{l}{g}} K\left(\sin\frac{\vartheta_{\max}}{2}\right)$$

dove K è l'integrale ellittico completo di prima specie, valutato in $\sin\frac{\vartheta_{\max}}{2}$

l'integrale ellittico completo di prima specie K è definito come

$$K(x) = \int_0^1 \frac{1}{\sqrt{(1-t^2)(1-x^2t^2)}} dt$$

l'integrale puo' anche essere calcolato con il seguente sviluppo in serie di Taylor

$$K(k) = \frac{\pi}{2} \sum_{n=0}^{\infty} k^{2n} \frac{((2n)!)^2}{16^n (n!)^4}$$

Backup Slides