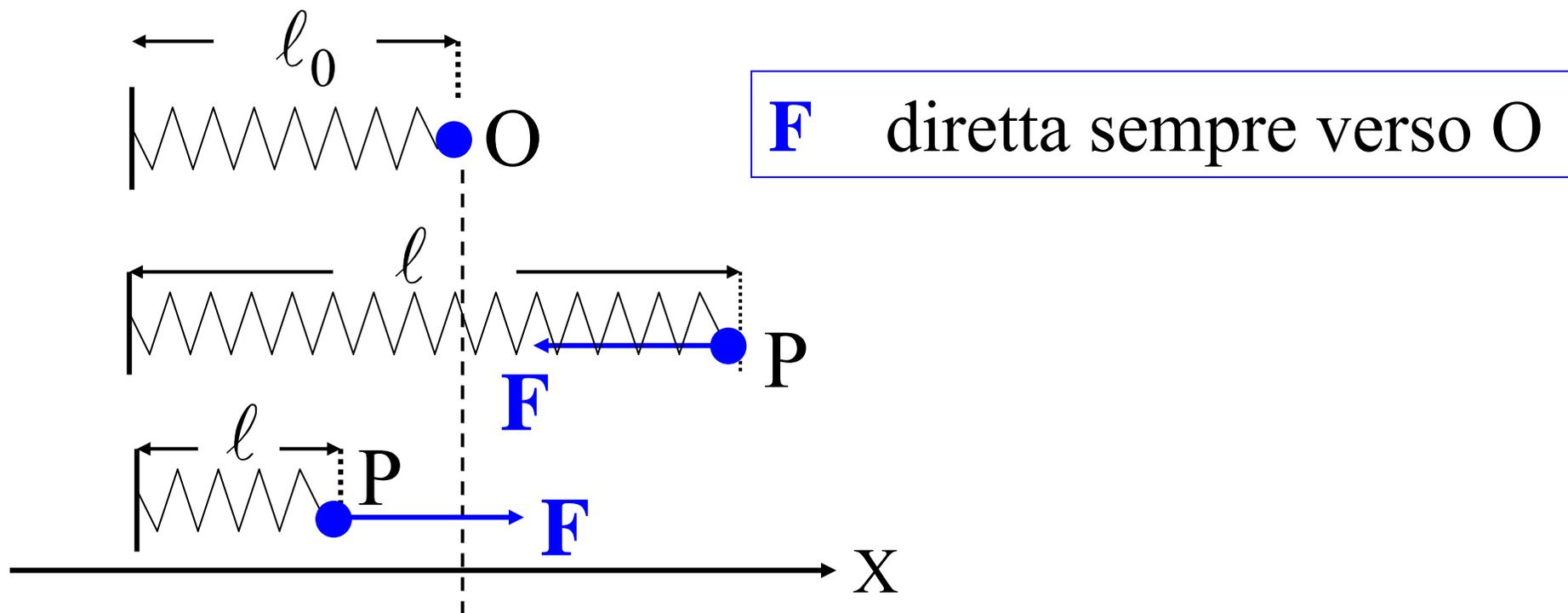


Forza Elastica

Forza applicata tramite una molla



l_0 lunghezza a riposo della molla
 $l > l_0$ “ della molla estesa
 $l < l_0$ “ della molla compressa

$x = l - l_0$ deformazione della molla

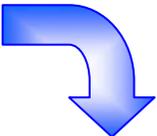
$\mathbf{F} = -k x \mathbf{i}$ forza elastica

$K > 0$ costante elastica della molla

**Equazione del moto di un punto materiale
di massa m , fissato alla molla in P**

$$-kx = ma \quad \Leftrightarrow \quad m \frac{d^2x}{dt^2} = -kx$$

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

Ponendo $\omega^2 = \frac{k}{m}$ 

$$\frac{d^2 x}{dt^2} + \omega^2 x = 0$$

Soluzione generale dell'equazione differenziale

$$x(t) = A \sin(\omega t + \Phi_0)$$

Il moto di P è armonico semplice

$$v = \frac{dx}{dt} = A\omega \cos(\omega t + \Phi_0)$$

$$T = \frac{2\pi}{\omega} = 2\pi \sqrt{\frac{m}{k}} \quad \text{periodo}$$

A ampiezza di oscillazione e Φ_0
si determinano dalle condizioni iniziali

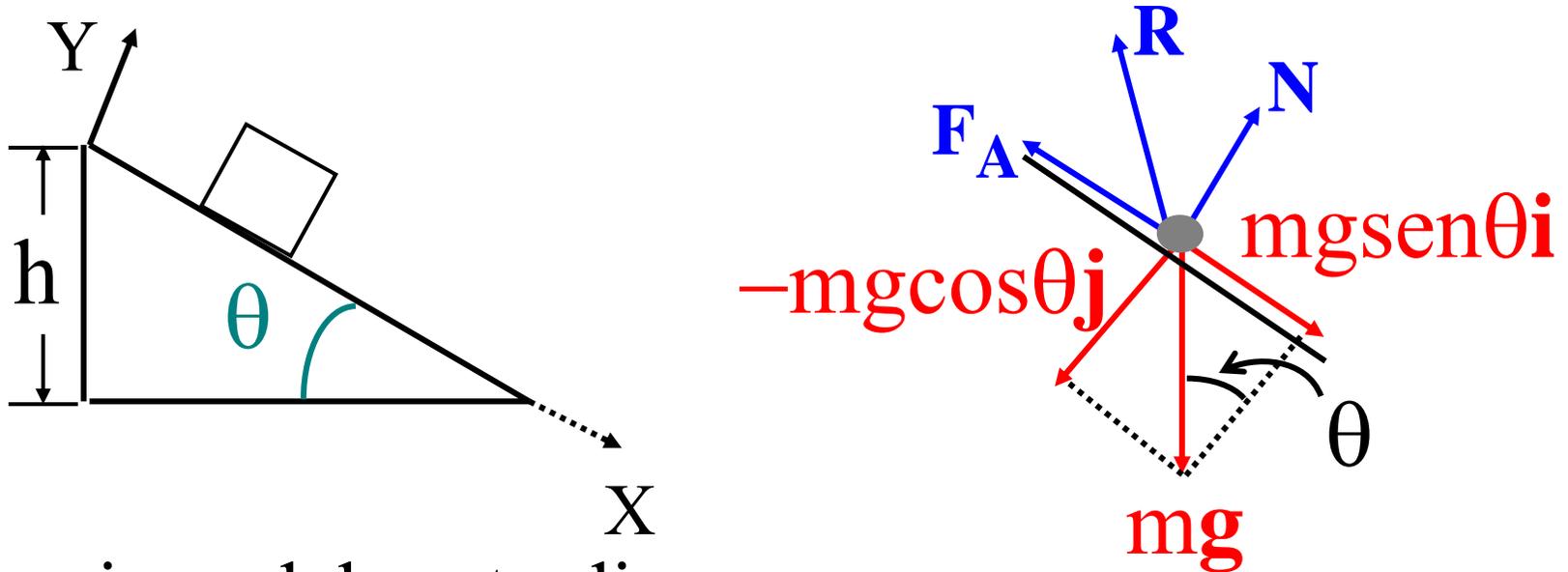
All'istante $t = t_0 = 0$ $x = x_0$, $v = v_0$

$$x_0 = A \sin \Phi_0 \quad v_0 = A \omega \cos \Phi_0$$

$$\operatorname{tg} \Phi_0 = \omega \frac{x_0}{v_0}$$

$$A = \frac{x_0}{\sin \Phi_0} = \sqrt{x_0^2 + \frac{v_0^2}{\omega^2}}$$

MOTO LUNGO UN PIANO INCLINATO



Equazione del moto di m

$$\mathbf{F} = \mathbf{mg} + \mathbf{R} = m\mathbf{a}$$

$$\begin{cases} a_X = a & a_Y = 0 \\ N - mg \cos \theta = 0 \\ mg \sin \theta - F_A = ma \end{cases}$$

$$\left\{ \begin{array}{l} N = mg \cos \theta \\ F_A = \mu_D mg \cos \theta \\ mg \sin \theta - \mu_D mg \cos \theta = ma \end{array} \right.$$



$$a = g (\sin \theta - \mu_D \cos \theta) \quad \text{costante:}$$

moto rettilineo uniformemente accelerato

Leggi del moto di un corpo lasciato cadere dalla sommità del piano

Condizioni iniziali:

$$a \quad t = t_0 = 0 \quad x = x_0 = 0, \quad v = v_0 = 0$$

$$v = a t = g (\text{sen } \theta - \mu_D \cos \theta) t$$

$$x = \frac{1}{2} a t^2 = \frac{1}{2} g (\text{sen } \theta - \mu_D \cos \theta) t^2$$

$$t = \sqrt{\frac{2x}{a}} \quad v = \sqrt{2ax} = \sqrt{2g (\text{sen } \theta - \mu_D \cos \theta) x}$$

Alla fine del piano inclinato

$$x = \frac{h}{\text{sen } \theta}$$

$$v = \sqrt{2g (\text{sen } \theta - \mu_D \cos \theta) \frac{h}{\text{sen } \theta}}$$

Se il piano è liscio

$$\mu_D = 0 \quad a = g \text{ sen } \theta$$

$$v = \sqrt{2gh} \quad \text{alla fine del piano inclinato}$$

FORZE CENTRIPETE

Moto piano **curvilineo**:

F risultante delle forze agenti sul punto materiale

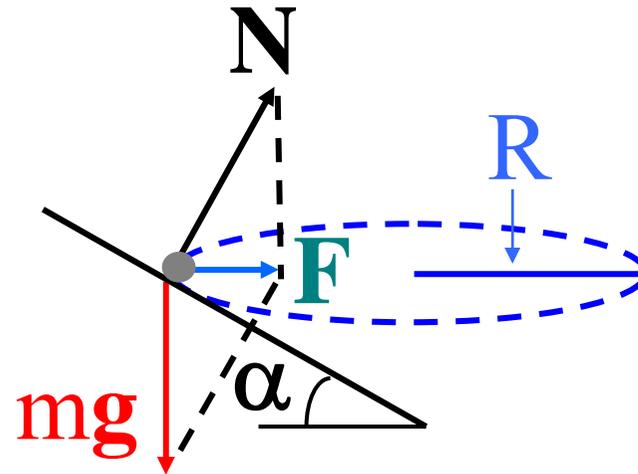
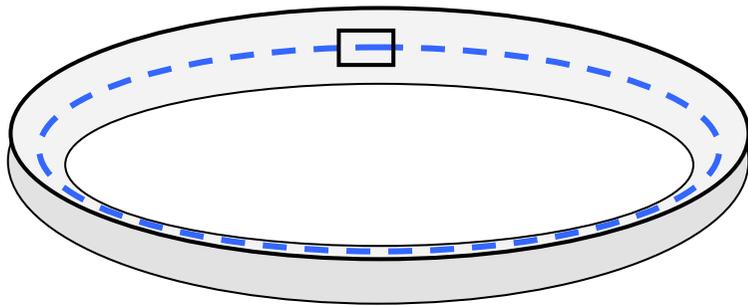
$$\begin{aligned}\mathbf{F} &= m \mathbf{a}_T + m \mathbf{a}_N = m \frac{dv}{dt} \mathbf{u}_T + m \frac{v^2}{R} \mathbf{u}_N = \\ &= \mathbf{F}_T + \mathbf{F}_N\end{aligned}$$

$$F_N = m \frac{v^2}{R} \quad \text{forza centripeta}$$

componente di **F** normale alla traiettoria

Esempi

Moto di un punto lanciato con velocità \mathbf{v}
lungo una curva sopraelevata



Forze agenti: mg , N

Perché il punto si muova di moto circolare uniforme
in un piano orizzontale, la risultante delle forze

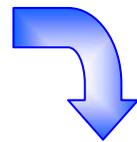
$\mathbf{F} = mg + N$ deve essere \perp alla traiettoria

$$F = F_N = N \sin \alpha = m \frac{v^2}{R}$$

componente di \mathbf{N} sul piano orizzontale

Per l'equilibrio in direzione verticale deve essere:

$$F_{\text{vert}} = 0$$

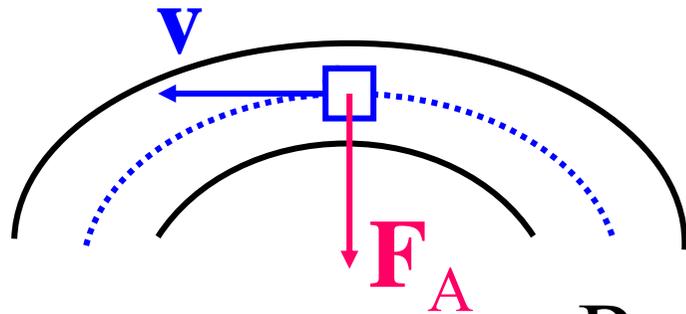


$$mg = N \cos \alpha$$

$$\frac{N \sin \alpha}{N \cos \alpha} = \frac{m \frac{v^2}{R}}{mg} \Rightarrow \boxed{\text{tg} \alpha = \frac{v^2}{gR}}$$

Curva su strada piana

Determinare la massima velocità con cui un'auto può percorrere una curva



R = raggio della curva

v tangente alla traiettoria

Forze agenti: forza peso, reazione vincolare \mathbf{R}

N componente di $\mathbf{R} \perp$ al piano

F_A " " // "

Per l'equilibrio in direzione \perp : $N = mg$

F_A = forza di attrito fra pneumatici e suolo =
forza centripeta

$v = 0$ in direzione radiale \Rightarrow

F_A forza di attrito statico

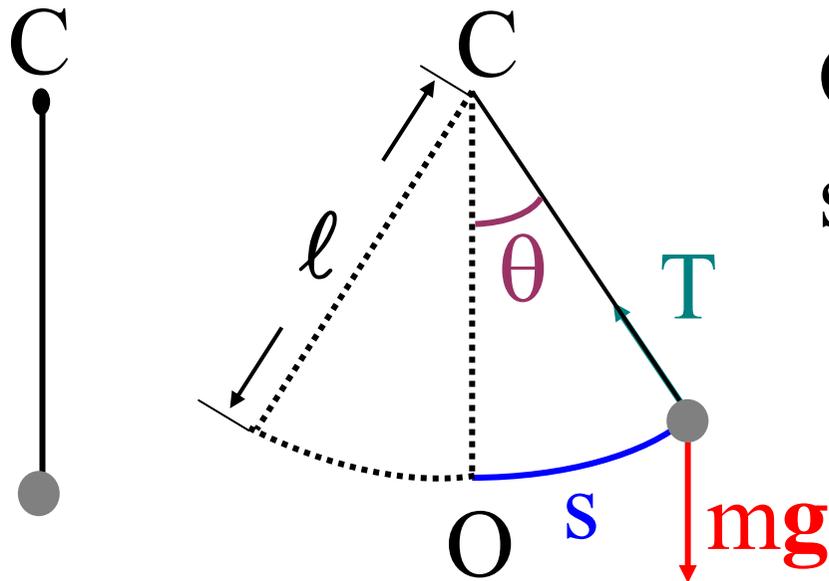
$$F_A \leq F_{A \text{ MAX}}$$

$$F_A = m \frac{v^2}{R} \leq \mu_S mg$$

$$v^2 \leq \mu_S g R$$

$$v_{\text{MAX}} = \sqrt{\mu_S g R}$$

PENDOLO SEMPLICE



O posizione di equilibrio

$$s = \ell \theta$$

Equazioni del moto

$$\mathbf{F} = \mathbf{mg} + \mathbf{T} = m\mathbf{a}$$

$$-mg \sin\theta = ma_T$$

$$T - mg \cos\theta = ma_N$$

$$T - mg\cos\theta = m \frac{v^2}{\ell}$$

$$- mg\sin\theta = m \frac{d^2s}{dt^2}$$

$$- g\sin\theta = \ell \frac{d^2\theta}{dt^2}$$

Per piccoli valori di θ $\sin\theta \cong \theta$

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

Ponendo $\omega^2 = \frac{g}{\ell}$

$$\frac{d^2\theta}{dt^2} + \omega^2\theta = 0$$

$$\theta(t) = \theta_0 \text{sen}(\omega t + \phi_0)$$

$$s(t) = \ell \theta_0 \text{sen}(\omega t + \phi_0)$$

$A = \ell \theta_0$ **ampiezza dell'oscillazione**

$$v(t) = A \omega \cos(\omega t + \phi_0)$$

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{\ell}{g}} \quad \text{periodo}$$

**T per piccole oscillazioni
non dipende da A (isocronismo);
non dipende dalla massa del pendolo**