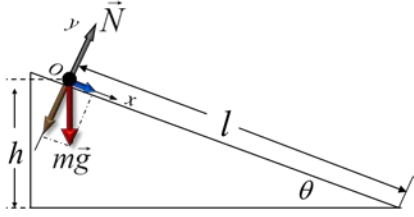


Piano inclinato privo di attrito (vincolo liscio)



$$\vec{F} = m\vec{a} = \vec{P} + \vec{R}_V$$

\vec{P} e' la forza peso e

\vec{R}_V e' la reazione vincolare del piano

$$\begin{cases} F_x \hat{i} = ma_x = P_x \hat{i} + R_{V_x} \hat{i} \\ F_y \hat{j} = ma_y \hat{j} = P_y \hat{j} + R_{V_y} \hat{j} \end{cases}$$

$$P_x \hat{i} = mg \sin \theta \hat{i} \quad R_{V_x} \hat{i} = 0 \quad (\text{condizione di vincolo liscio})$$

$$P_y \hat{j} = -mg \cos \theta \hat{j} \quad R_{V_y} \hat{j} = |\vec{N}| = mg \cos \theta \hat{j}$$

$$\begin{cases} F_x \hat{i} = ma_x \hat{i} = mg \sin \theta \hat{i} \\ F_y \hat{j} = ma_y \hat{j} = -mg \cos \theta \hat{j} + mg \cos \theta \hat{j} \end{cases} \quad \Leftrightarrow \quad \begin{cases} a_x = g \sin \theta \\ a_y = 0 \end{cases}$$

$$\begin{cases} \frac{d^2 x}{dt^2} = g \sin \theta & \rightarrow \text{il moto lungo l'asse } x \text{ e' uniformemente accelerato} \\ \frac{d^2 y}{dt^2} = 0 & \rightarrow \text{il moto lungo l'asse } y \text{ e' rettilineo uniforme} \end{cases}$$

le condizioni iniziali al tempo $t = 0$ sono :

$$x(0) = y(0) = 0 \quad \text{e} \quad v_x(0) = v_y(0) = 0$$

\rightarrow non c'e' mai moto lungo l'asse y

le equazioni orarie sono $v_x = g \sin \theta \cdot t$ e $x = \frac{1}{2} g \sin \theta \cdot t^2$

esprimendo v_x in funzione di $x \rightarrow v_x = \sqrt{2g \sin \theta \cdot x}$

ossia $v_x = \sqrt{\frac{2ghx}{l}}$ dato che $\sin \theta = \frac{h}{l}$

per $x = l \quad v_x = \sqrt{2gh}$

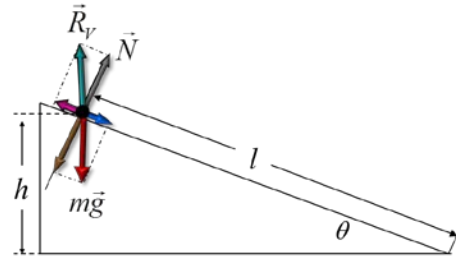
se il piano e' privo di attrito la velocita' con cui il corpo giunge al suolo e' la

stessa che avrebbe avuto se fosse caduto lungo la verticale

il tempo impiegato per giungere al suolo e' $t_c = \sqrt{\frac{2l^2}{gh}}$

Caduta di un grave lungo un piano inclinato con attrito (vincolo scabro)

la reazione vincolare \vec{R}_V non e' piu'
perpendicolare al piano perche'
il piano si deforma elasticamente
sotto il peso dell'oggetto



la deformazione del piano e' molto leggera, ma sufficiente per far si' che si
manifesti una componente **- parallela -** alla superficie del piano inclinato

la componente normale alla superficie vale ancora $R_{V_y} = |\vec{N}| = mg \cos \vartheta$

ma ora e' presente anche un componente lungo l'asse x pari a

$$\vec{R}_{V_x} = -\mu_s |\vec{N}| \hat{i} \quad \text{ossia} \quad \vec{R}_{V_x} = -\mu_s mg \cos \vartheta \hat{i}$$

dove μ_s e' il **coefficiente di attrito statico**

il corpo **non** si muovera' fino a che : $mg \sin \vartheta \leq \mu_s mg \cos \vartheta$

angolo limite : $\vartheta_{\max} = \arctg \mu_s$

dal momento in cui il corpo si mettesse in moto entrerebbe in gioco l'attrito
radente dinamico

$$\vec{F} = -\mu_d |N| \hat{i} = -\mu_d mg \cos \vartheta \hat{i}$$

$$ma_x = mg \sin \vartheta - \mu_d mg \cos \vartheta \Rightarrow a_x = g(\sin \vartheta - \mu_d \cos \vartheta)$$

sono possibili tre situazioni a seconda del valore del coefficiente di
attrito dinamico e della inclinazione del piano

se $a = 0$ si ha :

$$a_x = g(\sin \vartheta - \mu_d \cos \vartheta) = 0 \Rightarrow \mu_d \cos \vartheta = \sin \vartheta$$

$$\mu_d = \frac{\sin \vartheta}{\cos \vartheta} = \tan \vartheta$$

esprimendo le possibili situazioni in funzione dell'angolo θ e di μ_d si ha

$\tan \vartheta = \mu_d \quad a = 0 \quad \rightarrow$ moto rettilineo uniforme: il corpo scendera'
lungo il piano muovendosi di moto rettilieo
uniforme

$\tan \vartheta > \mu_d \quad a > 0 \quad \rightarrow$ il moto rettilineo uniformemente
accelerato lungo il piano

$\tan \vartheta < \mu_d \quad a < 0 \quad \rightarrow$ si ha il moto rettilineo uniformemente
decelerato e il corpo potenzialmente
si fermere' anche prima di giungere
al suolo

Backup slides