

Due fondamentali casi di studio di cinematica piana.

Un esempio con accelerazione  $\vec{a}$  costante;  
un esempio con traiettoria arcuata.

Ⓐ Studio del moto del punto con  $\vec{a} = \text{costante}$ . Per non essere troppo misteriosi fin dall'inizio,  
 $\vec{a} = \vec{g} = \text{cost}$ ,  $|\vec{g}| = g = 9.8 \text{ m/s}^2$ .

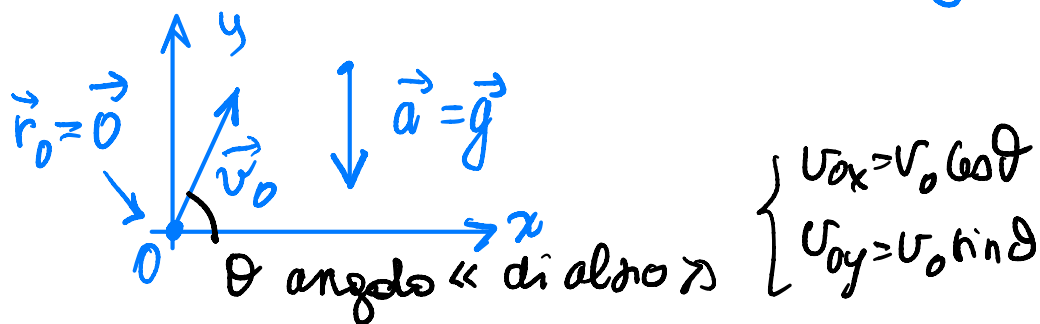
Conosciamo già le leggi cinematiche vettoriali per integrazione,

$$\vec{v} = \vec{v}_0 + \vec{a}t, \quad \vec{r} = \vec{r}_0 + \vec{v}_0t + \frac{1}{2}\vec{a}t^2$$

dove assumiamo che le condizioni iniziali  $\vec{v}_0, \vec{r}_0$  siano date e note.

Uniamo riferimento cartesiano per proiettare le leggi

con  $\hat{j} \parallel \vec{g}$ :



$\Rightarrow$  proiettati:

$$\vec{a} = (0, a_y) = (0, -g)$$

$$\begin{cases} v_x = v_{0x} + a_x t = v_{0x} \\ v_y = v_{0y} + a_y t = v_{0y} - gt \end{cases}$$

$$\begin{cases} x = x_0 + v_{0x}t + \frac{1}{2}a_x t^2 = v_{0x}t \\ y = y_0 + v_{0y}t + \frac{1}{2}a_y t^2 = v_{0y}t - \frac{1}{2}gt^2 \end{cases}$$

$$\left. \begin{array}{l} \frac{d}{dt} \\ \int dt' \end{array} \right\}$$

# Studio esplicito delle leggi orarie

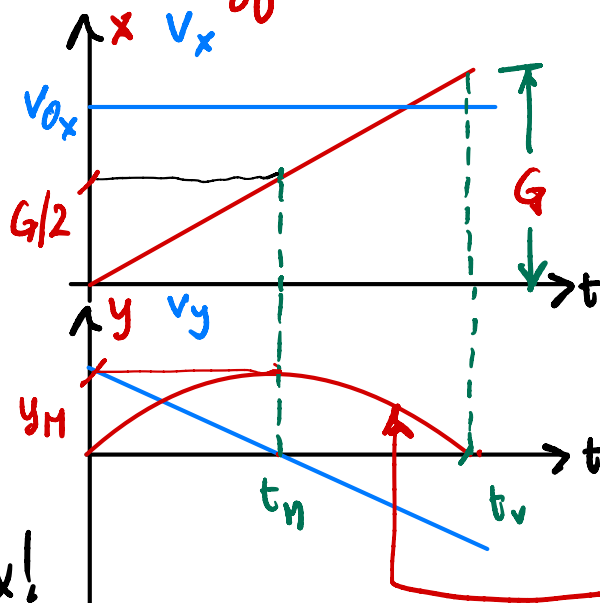
$$t_n: v_y = 0$$

$$\Leftrightarrow t_n = v_{oy}/g$$

$$t_v = 2t_n = 2v_{oy}/g$$

$$y_n = y(t_n) = v_{oy}^2/2g$$

stesso risultato già  
visto indipendente da  $x$ !



$$\begin{cases} x = v_{ox}t \\ v_x = v_{ox} \end{cases}$$

$$\begin{cases} y = v_{oy}t - \frac{1}{2}gt^2 \\ v_y = v_{oy} - gt \end{cases}$$

non è la  
traiettoria!!

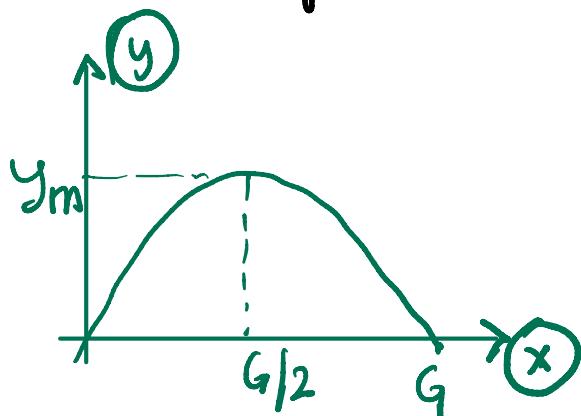
$$x(t=t_v) \equiv G = \frac{2v_{ox}v_{oy}}{g} = \frac{2v_o^2 \sin\theta \cos\theta}{g} = \frac{v_o^2}{g} \sin 2\theta \text{ [gittata].}$$

CONTROLLARE LE DIMENSIONI !!

Adesso si può determinare la traiettoria!

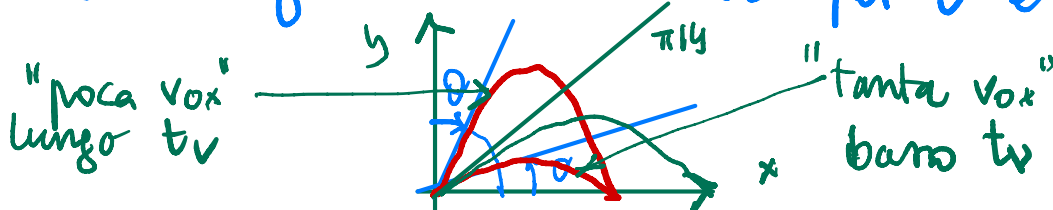
$$x = v_{ox}t \Rightarrow t = x/v_{ox} \Rightarrow y = \frac{v_{oy}}{v_{ox}} \cdot x - \frac{1}{2}g \frac{x^2}{v_{ox}^2}$$

che è una parabola con vertice in  $x_A = \frac{v_{ox}v_{oy}}{g} = G/2$

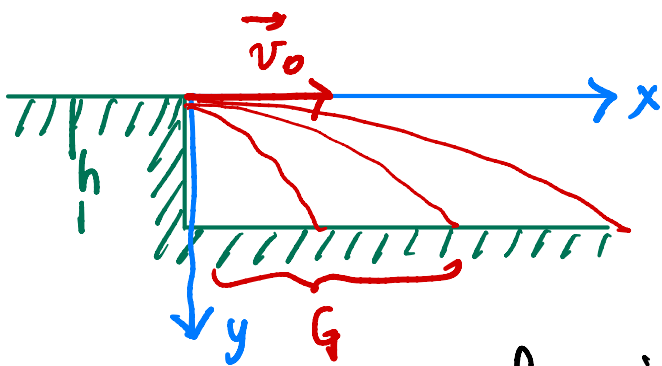


► Notare che  $G$  è massima,  
fissata  $v_o$ , quando  $\sin 2\theta = 1$   
o  $\theta = \pi/4 = \theta_{max}$  e  
 $G_{max} = v_o^2/g$ ,  $y_{m,max} = \frac{v_o^2}{4g}$

► Inoltre la gittata è la stessa per  $\theta$  e  $\theta' = \pi/2 - \theta$



► Notare anche (colubrina di Galilei):



$$y = \frac{1}{2}gt^2, \quad x = v_0 t$$

$$y = \frac{1}{2}g \frac{x^2}{v_0^2}$$

$$t_v = \sqrt{\frac{2h}{g}} \Rightarrow G = v_0 \sqrt{\frac{2h}{g}}$$

⇒ al variare di  $v_0$  cambia la gittata ma non il tempo di caduta!

► Interessante e importante anche la rappresentazione intrinseca (già anticipata)

$x = v_{0x}t$ $y = v_{0y}t - \frac{1}{2}gt^2$	$\dot{x} = v_{0x}$ $\dot{y} = v_{0y} - gt$	$\ddot{x} = 0$ $\ddot{y} = -g$
--	---	-----------------------------------

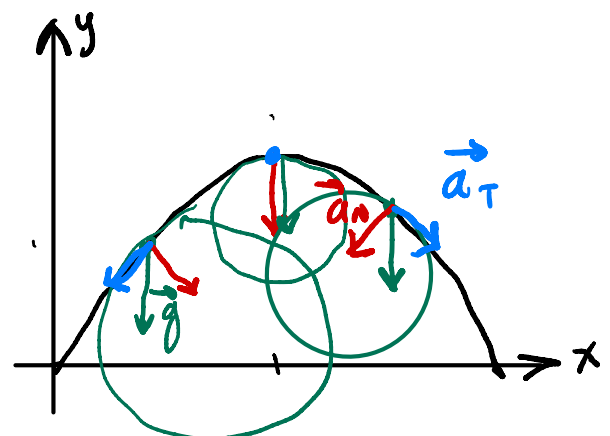
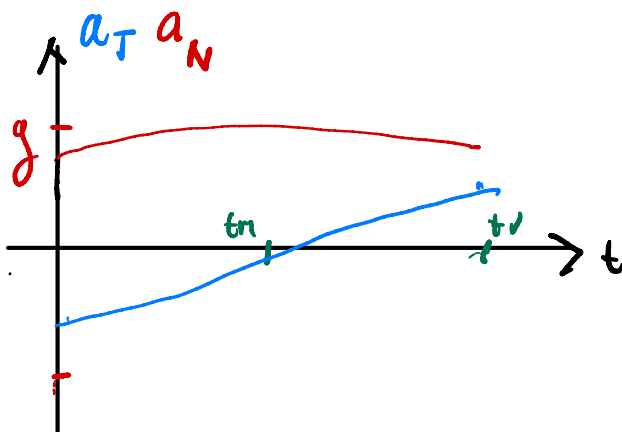
$$v = \sqrt{\dot{x}^2 + \dot{y}^2} = \sqrt{v_{0x}^2 + (v_{0y} - gt)^2}$$

$a = g$

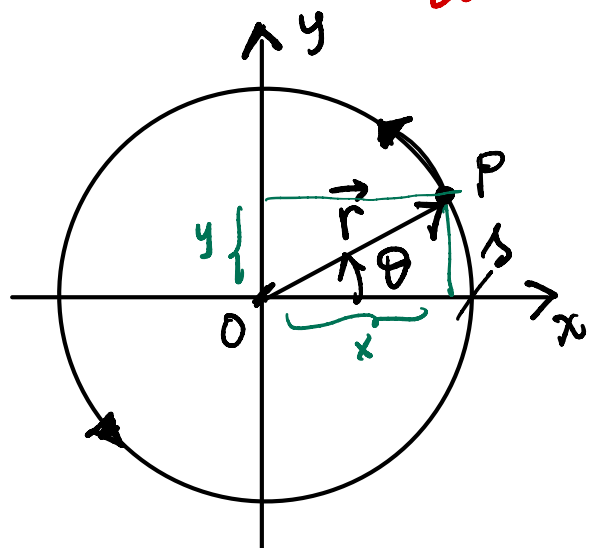
$$a_T = \dot{v} = -\frac{(v_{0y} - gt) \cdot g}{\sqrt{v_{0x}^2 + (v_{0y} - gt)^2}}; \quad a_N = \sqrt{a^2 - a_T^2} = g \sqrt{1 - \frac{(v_{0y} - gt)^2}{v_{0x}^2 + (v_{0y} - gt)^2}}$$

$$= \frac{g v_{0x}}{\sqrt{v_{0x}^2 + (v_{0y} - gt)^2}}$$

Dev'essere  $a_N = \frac{v^2}{\rho} = v^2 K$  con  $K = \frac{|y''|}{(1+y'^2)^{3/2}} = \frac{g v_{0x}}{[v_{0x}^2 + (v_{0y} - gt)^2]^{3/2}}$



Ⓑ Studio del moto circolare (traiettoria  
cerchio di raggio  $R$  anegmata)



$$|\vec{r}| = R$$

Rappresentazione polare

$$\begin{aligned} x &= R \cos \theta \\ y &= R \sin \theta \end{aligned} \quad , \quad \theta = \frac{s}{R}$$

La velocità scalare è

$$v_s = \dot{s} = \frac{d}{dt}(\theta R) = R \frac{d\theta}{dt} \equiv R\omega$$

dove  $\omega = \dot{\theta}$  è la velocità angolare ( $\text{rad/s}$ ,  $[T]^{-1}$ ),  $v_{(s)} = R\omega$

Caso speciale per ora di  $\omega = \text{costante} \Rightarrow$  moto circolare UNIFORME

$$\Rightarrow \text{dalla } s = s_0 + v_{(s)}t \text{ dividendo per } R \Rightarrow \theta = \theta_0 + \omega t$$

Presso  $\theta_0 = 0$ , nel moto circolare di raggio  $R$  valgono le

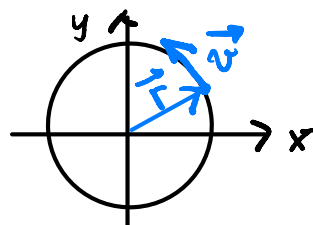
$$\begin{cases} x(t) = R \cos \omega t \\ y(t) = R \sin \omega t \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} v_x = \dot{x} = -\omega R \sin \omega t \\ v_y = \dot{y} = +\omega R \cos \omega t \end{cases}$$

Osservare bene che, secondo questa rappresentazione,

$$v = |\vec{v}| = \sqrt{\dot{x}^2 + \dot{y}^2} = \omega R \text{ (come ci si aspetta) e}$$

$$\vec{v} \cdot \vec{r} = \dot{x}x + \dot{y}y = -\omega R^2 \sin \omega t \cos \omega t + \omega R^2 \sin \omega t \cos \omega t = 0$$

$\Rightarrow \vec{v} \perp \vec{r}$  come deve essere visto il significato  
rettoziale di  $\vec{v}$



Per ora  $\omega$  non è (ancora) un vettore



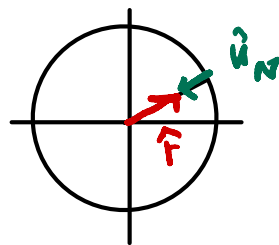
Per quanto riguarda l'accelerazione si prosegue nel modo  
prestato:

$$\begin{aligned} a_x = \ddot{x} &= -\omega^2 R \cos \omega t = -\omega^2 x \\ a_y = \ddot{y} &= -\omega^2 R \sin \omega t = -\omega^2 y \end{aligned} \Rightarrow \vec{a} = -\omega^2 \vec{r}$$

e quindi tutta l'accelerazione è normale ovvero QUI  
sempre centripeta di intensità  $|\vec{a}| = a = \omega^2 R = v^2/R$

che torna con l'espressione già ottenuta

$$\vec{a}_N = \frac{v^2}{R} \hat{u}_N = \frac{v^2}{R} (-\hat{r})$$



Inoltre il moto ha natura periodica (si ripete nel tempo)  
con periodo definito dal tempo richiesto per « un giro »,  $T$

$$T = \frac{2\pi R}{v} = \frac{2\pi}{\omega} \equiv \frac{1}{\nu}$$

$\nu = 1/T = \omega/2\pi$  è  
la frequenza  
( $[T^{-1}]$ , hertz, Hz),  
ripetizioni al secondo

Se il moto non avviene con  $v$  costante

$\Rightarrow$  c'è **ACCELERAZIONE TANGENZIALE**

(ANGOLARE) a partire dalla solita scrittura curvilinea:

$$s = s_0 + v_0 t + \frac{1}{2} a t^2 \quad (\text{moto UNIFORMEMENTE VARIO})$$

diviso  $R$ :

$$\theta = \theta_0 + \omega_0 t + \frac{1}{2} \alpha t^2 \quad \text{dove} \quad \omega_0 = \frac{v_0}{R}, \quad \alpha = \frac{a}{R} \quad (s^{-2})$$

$\alpha$  è (per ora solo in modulo) l'accelerazione angolare che è  
legata a quella stradale dalla

$$a_T = \ddot{s} = \alpha R \Leftrightarrow \alpha = \ddot{s}/R = \ddot{\theta} = \frac{d^2\theta}{dt^2} = \frac{d\omega}{dt} = \dot{\omega}$$

e possiamo proiettare sulle direzioni T e N:

$$\vec{a} = \vec{a}_N + \vec{a}_T = \omega^2 R \hat{u}_N + R \hat{u}_T$$

ma anche  $\omega$  e  $\alpha$  avranno tra poco sostanza vettoriale.

Prima però un semplice caso di studio (moto circolare uniformemente vario)

$$\omega_0 = 0 \frac{\text{rad}}{\text{s}} \quad \text{prima fase di accel. costante } \alpha_1 = 0.1 \frac{\text{rad}}{\text{s}^2} \text{ per } 10 \text{ s}$$

Poi  $\omega$  raggiunta è mantenuta per 15 s.

Seconda fase accelerata di arresto con  $\alpha_2$  costante in 20 s.

Quanti giri in tutto vengono fatti dalla giostra?

$$\theta_1 = \frac{1}{2} \alpha_1 t_1^2 = \frac{1}{2} 0.1 \frac{\text{rad}}{\text{s}^2} \times 100 \text{ s}^2 = 5 \text{ rad}$$

$$\omega_1 = \alpha_1 t_1 = 0.1 \frac{\text{rad}}{\text{s}^2} \times 10 \text{ s} = 1 \text{ rad/s}$$

Angolo percorso nei 15 s con  $\omega = \omega_1$ :

$$\theta_2 = \omega_1 t_2 = 1 \frac{\text{rad}}{\text{s}} \times 15 \text{ s} = 15 \text{ rad}$$

Arresto con  $\alpha_2$  a partire dalla legge oraria

$$\omega = \omega_1 - \alpha_2 t_3 = 0 \quad \Leftrightarrow \quad \alpha_2 = \frac{\omega_1}{t_3} = \frac{1 \text{ rad/s}}{20 \text{ s}} = 0.05 \frac{\text{rad}}{\text{s}^2}$$

Angolo percorso:

$$\begin{aligned} \theta_3 &= \omega_1 t_3 - \frac{1}{2} \alpha_2 t_3^2 = 1 \frac{\text{rad}}{\text{s}} \times 20 \text{ s} - \frac{1}{2} \times 0.05 \frac{\text{rad}}{\text{s}^2} \times 400 \text{ s}^2 = \\ &= 20 \text{ rad} - 10 \text{ rad} = 10 \text{ rad} \end{aligned}$$

$$\text{Angolo totale } \theta_{\text{tot}} = \theta_1 + \theta_2 + \theta_3 = 30 \text{ rad} = \frac{30}{2\pi} \text{ giri} \approx 4.8 \text{ giri}$$