

Due fondamentali casii di studio di cinematica piana.

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

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

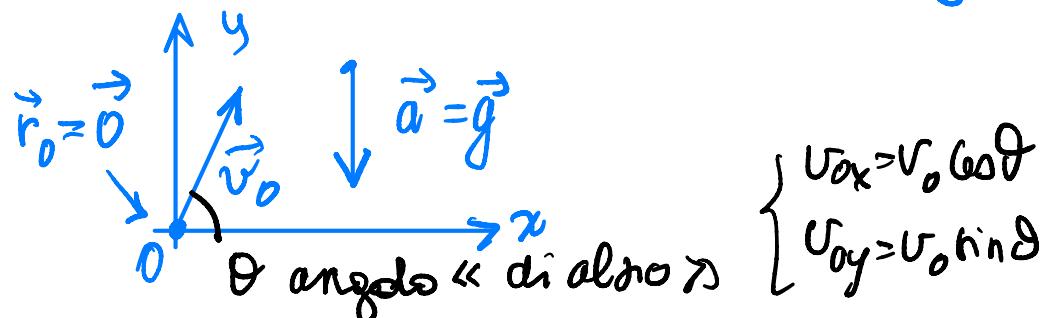
Conosciamo già le leggi classiche rettangolare per integrare,

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

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

Uniamo riferimento cartesiano per proiettare le leggi:

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



⇒ Pratici:

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

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

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

$$\left(\frac{d}{dt} \right) \int dt'$$

Studio esplicito delle leggi orarie

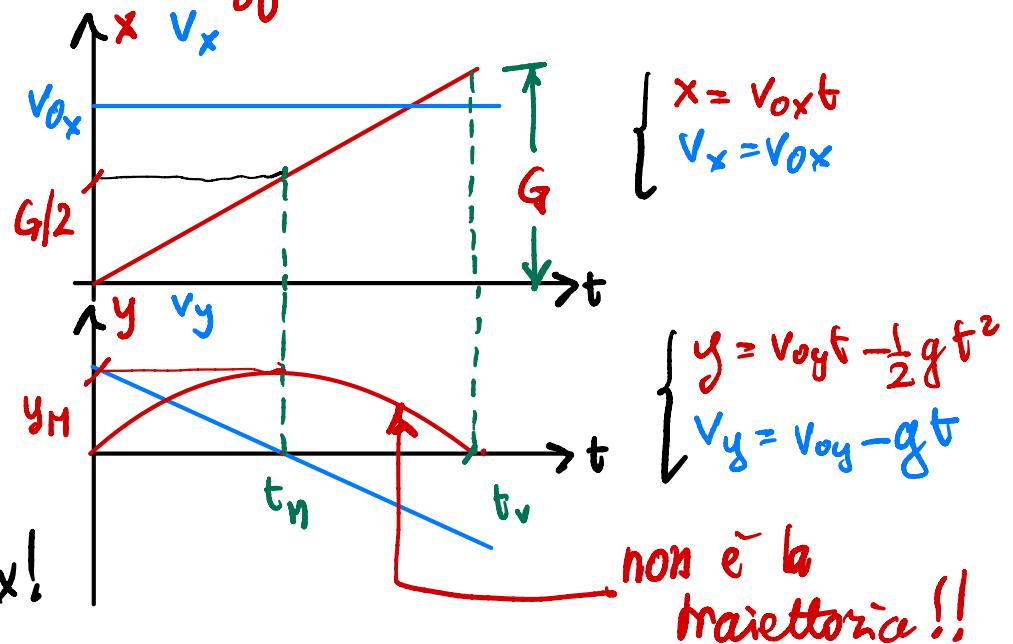
$$t_m: v_y = 0$$

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

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

$$y_m = y(t_m) = v_{oy}^2/2g$$

Stesso risultato già
listo indipendente da x !



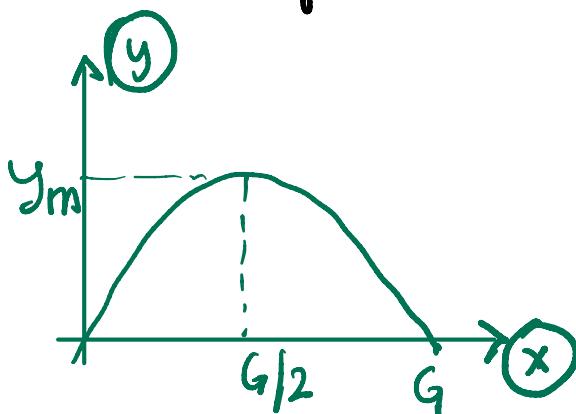
$$x(t=t_v) \equiv G = \frac{2v_{ox}v_{oy}}{g} = \frac{2v_0^2 \sin \theta \cos \theta}{g} = \frac{v_0^2}{g} \sin 2\theta \quad [\text{gittata}]$$

CONTROLLARE LE DIMENSIONI !!

Adesso si può determinare la traiettoria !

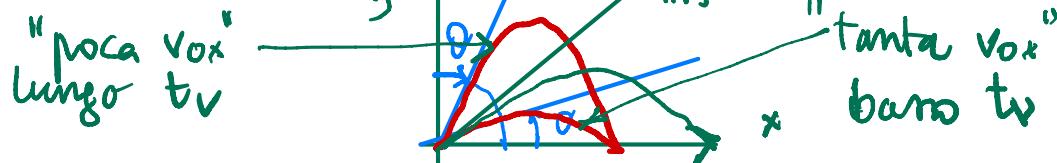
$$x = v_{ox}t \Rightarrow t = x/v_{ox} \Rightarrow y = \frac{v_{oy}}{v_{ox}} \cdot x - \frac{1}{2}g \frac{x^2}{v_{ox}^2}$$

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

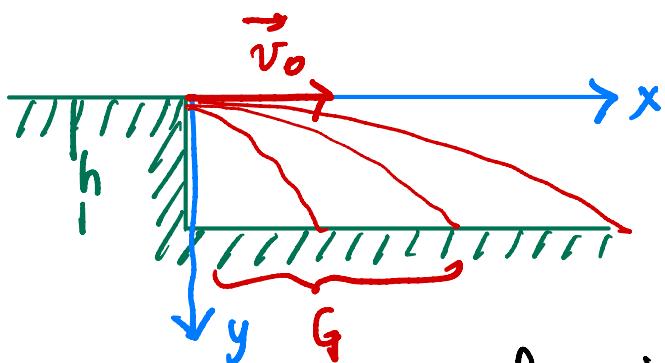


▶ Notare che G è massima, fissata v_0 , quando $\sin 2\theta = 1$
o $\theta = \pi/4 = \theta_{\max}$ e
 $G_{\max} = v_0^2/g$, $y_{m,\max} = \frac{v_0^2}{4g}$

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



▶ Notare anche (colubrina di Galileo) :



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

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

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

\Rightarrow al variare di v_0 cambia la gittata
ma non il tempo di caduta !

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

$$\begin{aligned} x &= v_{0x} t \\ y &= v_{0y} t - \frac{1}{2} g t^2 \end{aligned}$$

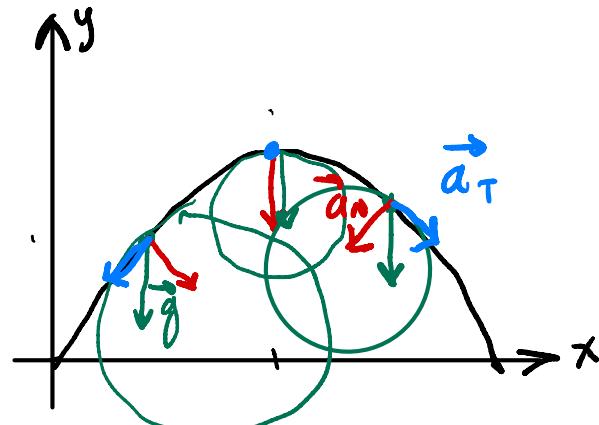
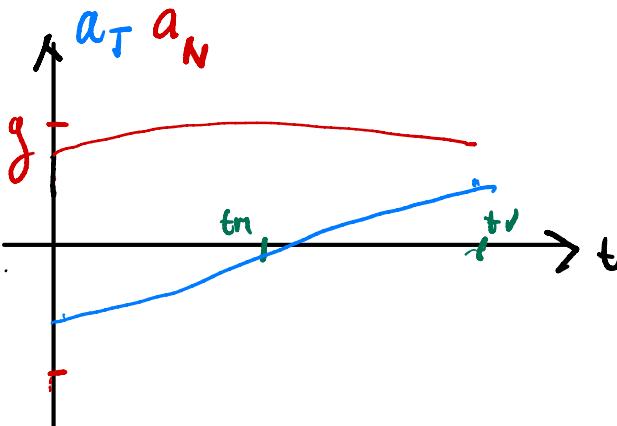
$$\begin{aligned} \dot{x} &= v_{0x} \\ \dot{y} &= v_{0y} - g t \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \ddot{x} &= 0 \\ \ddot{y} &= -g \end{aligned}$$

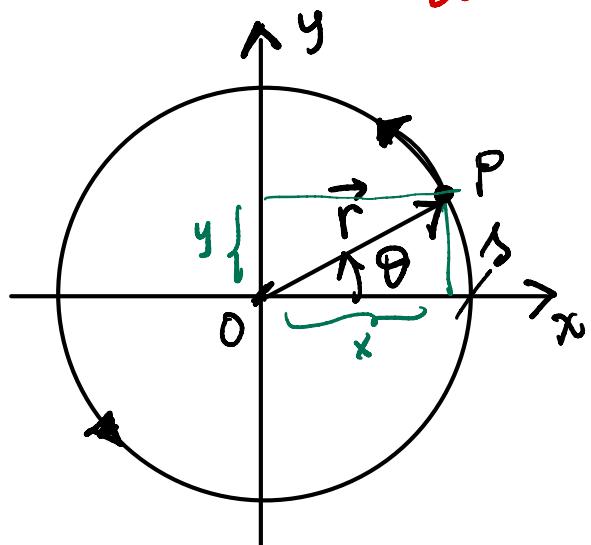
$$\begin{aligned} v &= \sqrt{\dot{x}^2 + \dot{y}^2} = \sqrt{v_{0x}^2 + (v_{0y} - g t)^2} \\ a_T &= \dot{v} = -\frac{(v_{0y} - g t) \cdot g}{\sqrt{v_{0x}^2 + (v_{0y} - g t)^2}} ; \quad a_N = \sqrt{a^2 - a_T^2} = g \sqrt{1 - \frac{(v_{0y} - g t)^2}{v_{0x}^2 + (v_{0y} - g t)^2}} \\ &= \frac{g v_{0x}}{\sqrt{v_{0x}^2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

$a = g$

Dev'essere $a_N = \frac{v^2}{r} = v^2 K$ con $K = \frac{|y''|}{(1+y'^2)^{3/2}} = \frac{g v_{0x}}{[v_{0x}^2 + (v_{0y} - g t)^2]^{3/2}}$



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



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

Rappresentazione polare

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

La velocità stradale è

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

dove $\omega = \dot{\theta}$ è la velocità angolare (rad/s, $[T]^{-1}$), $v_{s,0} = R\omega$

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

\Rightarrow dalla $s = s_0 + v_{s,0}t$ dividendo per R $\Rightarrow \theta = \theta_0 + \omega t$

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

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

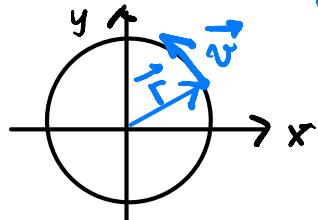
Osservare bene che, secondo questa rappresentazione,

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

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

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

Per ora ω non è (ancora) un vettore



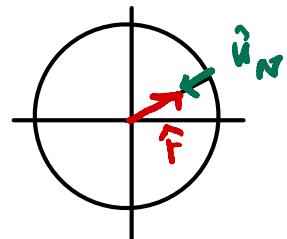
Per quanto riguarda l'accelerazione si prosegue nel modo
preceduto:

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

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 »,

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

$$f = 1/T = \omega/2\pi \text{ è}$$

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 :

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

dove s :

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

α è (per ora solo in modulo) l'accelerazione angolare de θ e
legata a quella stradale dalla

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

e poniamo di estrarre 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 ω ed avremo tra poco so stessa retorica.

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

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

Poi ω raggiunta è mantenuta per 15 s.

Seconda fase accelerata di arresto con α_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 α_2 a partire dalla legge oraria

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

Angolo percorso:

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

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