

Cinematica (Grandezze fisiche)

mercoledì 18 settembre 2024 10:46

Per trattare gli eventi della natura si devono usare opportune **grandezze fisiche e leggi fisiche**. Andiamo ora a vederle in dettaglio : per **grandezze fisiche** si intende quella descrizione dei moti della natura ,in modo oggettivo. Ovvero si parla di entità misurabili (possibile associare una serie di caratteristiche : numeriche ecc), universalmente misurabili (per esempio numericamente) e verificabili. **Riassumendo : le grandezze fisiche vengono introdotte per quantificare (per poter esprimere in modo oggettivo) proprietà dei sistemi che si osservano per poter descrivere i fenomeni della natura.** Spesso queste grandezze fisiche sono legate tra di loro (ad una variazione di una grandezza fisica , ne corrisponde una variazione di un'altra). Ma come sono legate? Per esempio equazione lineare oppure quadratica. **In generale questo legame tra due o più grandezze fisiche prende il nome di legge fisica.** Può capitare che si vogliano studiare dei fenomeni/sistemi che per essere studiati in modo esaustivo ed oggettivo , hanno bisogno di altre informazioni (oltre a quelle numeriche): **direzione e verso.** Quindi per descrivere i sistemi fisici c'è bisogno di raggruppare le grandezze in due tipi :

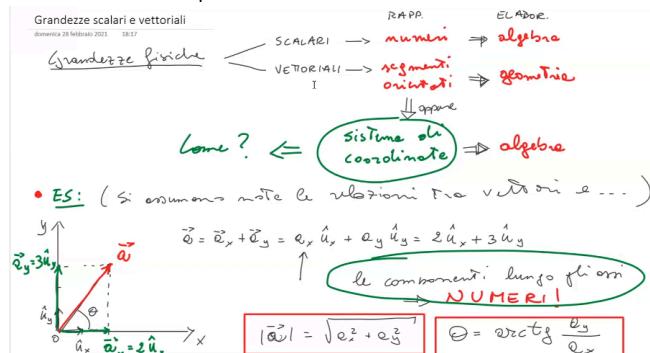
1. SCALARI

- Per scalare si intende un numero .
- Oltre al numero vi si associa un'**unità di misura** : termine di confronto universalmente adottato per assegnare un numero alla grandezza fisica.
- Le elaborazioni tra queste grandezze scalari si usa l'**algebra**.

2. VETTORIALI

- Sorge un problema : come la rappresento?? (**gli devo associare un numero, una direzione ed un verso**).
- Quindi per ovviare a questo problema , la rappresento usando una rappresentazione compatta : **uso segmenti orientati**.
- Quindi si introduce un **sistema di coordinate**, con il quale sarà possibile passare dalla rappresentazione vettoriale alla rappresentazione per componenti (numeri) .

Riassumendo il tutto quindi :



Andiamo ora a vedere un'importante differenza tra **legge fisica scalare** e **legge fisica vettoriale** :

$$\vec{F} = m \times \vec{a}$$

legge vettoriale

$Q = CAt \rightarrow$ SCALARE

$W = \int F \cdot ds$ il lavoro è scalare per definizione

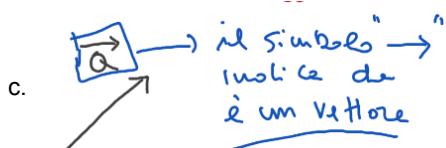
Cinematica (Componenti di un vettore)

giovedì 19 settembre 2024 09:45

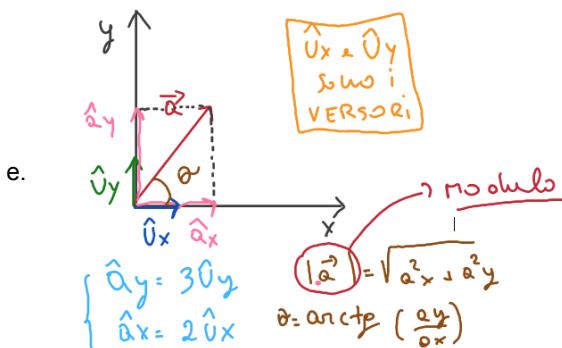
Dopo aver fatto un breve riepilogo vediamo ora cosa è **un'unità di misura**: è un termine di confronto convenzionalmente adottato per poter esprimere nello stesso modo una ben e determinata grandezza fisica. Tutte queste grandezze, vengono descritte e definite nel sistema internazionale. Andiamo a vedere ora come rappresentare l'algebra dei vettori :

1. Vettore

- Elemento caratterizzato da verso, intensità e modulo.
- Si rappresenta così :



- Il quale viene rappresentato in un sistema di assi cartesiani.

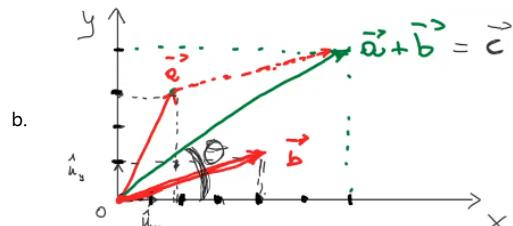


- Proiettando poi il vettore su entrambi gli assi, si arriva alla costruzione di due nuovi vettori (uno su asse x ed un su asse y) : a_x e a_y (in rosa), i quali sono caratterizzati da lunghezza unitaria.
- Quindi in generale un qualunque vettore si può rappresentare nel seguente modo :

$$\vec{a} = \vec{a}_x + \vec{a}_y = a_x \hat{u}_x + a_y \hat{u}_y = 2 \hat{u}_x + 3 \hat{u}_y$$

Facciamo degli esempi :

a. Regola del parallelogramma



c. In modo analitico :

i. $\vec{a} + \vec{b} = (a_x + b_x) \hat{u}_x + (a_y + b_y) \hat{u}_y = 6 \hat{u}_x + 4 \hat{u}_y$

d. $\theta = \arctg\left(\frac{c_y}{c_x}\right)$

$$|\vec{c}| = \sqrt{c_x^2 + c_y^2}$$

Cinematica 1 (Descrizione)

giovedì 19 settembre 2024 11:33

Andiamo a vedere ora in dettaglio : concentriamoci su una delle sub discipline della

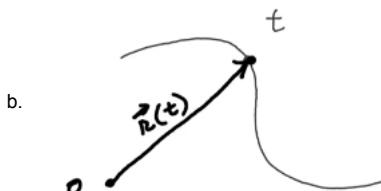
meccanica : **la cinematica** : questa branca va a studiare un certo fenomeno della natura chiamato **moto** . La descrizione del moto è la descrizione delle variazione (direzione e verso) di posizione di un corpo . Oltre alla variazione studia anche la rapidità con quale avviene.

In questa branca non ci si focalizza su chi genera il moto (non analizziamo le cause).

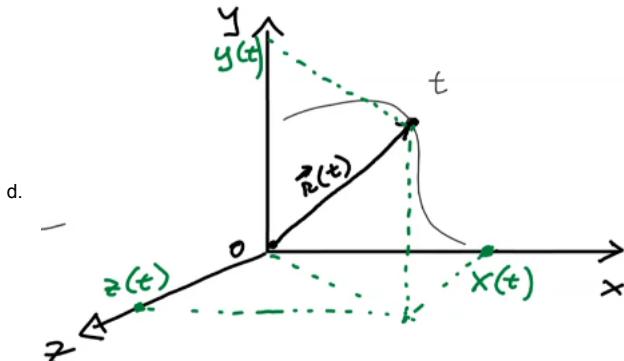
Come viene descritto il moto ? **Attraverso le leggi orarie del moto** : ovvero leggi che esprimono come varia la posizione e la rapidità dello spostamento. Andiamo a vedere ora due principali concetti :

1. Posizione

- Indica la locuzione spaziale di un punto lungo una traiettoria



- Il quale contestualizzato in un sistema di coordinate:



- Quindi dal punto di vista vettoriale :

$$\vec{r}(t) = x(t) \hat{u}_x + y(t) \hat{u}_y + z(t) \hat{u}_z$$

Cinematica 2 (Spostamento)

giovedì 19 settembre 2024 11:55

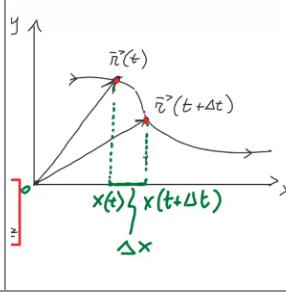
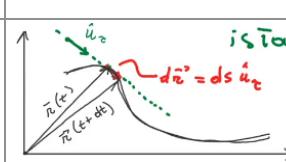
Andiamo a vedere **lo spostamento** : è un vettore , il quale è definito come variazione di posizione .

Viene rappresentato così :	$\Delta \vec{r}(t)$
Più in generale se si vuole definire e vedere lo spostamento si devono considerare due o più istanti di tempo diversi.	<p>Giovedì 4 marzo 2021 11:51</p> $\Delta \vec{r} \triangleq \vec{r}(t + \Delta t) - \vec{r}(t)$
Andiamo a contestualizzarlo in un sistema di coordinate :	
Quindi in generale il processo è il seguente : analizzo il fenomeno su tutti gli assi	<p>Quindi in generale il processo è il seguente : analizzo il fenomeno su tutti gli assi</p> $\Delta \vec{r} = \Delta x \hat{u}_x + \Delta y \hat{u}_y + \Delta z \hat{u}_z$ <p>Notare s.d.c "scalone" per componenti (numeri)</p> <p>stadio ricomposta vettoriale</p>

Cinematica 3 (Velocità)

giovedì 19 settembre 2024 12:29

Andiamo ora a vedere la **velocità**: descrizione della rapidità del moto.

<p>Andiamo a vedere quella media, con la quale si intende la rapidità (direzione e verso) dello spostamento.</p>	\vec{v}_m
<p>Viene definita così:</p>	$\vec{v}_m \triangleq \frac{\Delta \vec{r}}{\Delta t}$
<p>Quindi contestualizzando al sistema di assi cartesiani:</p>	
<p>Ed analizzandolo con le componenti:</p>	$\vec{v}_m = \frac{\Delta \vec{r}}{\Delta t} \quad \begin{cases} \frac{\Delta x}{\Delta t} = v_{mx} \\ \frac{\Delta y}{\Delta t} = v_{my} \\ \frac{\Delta z}{\Delta t} = v_{mz} \end{cases} \quad \vec{v}_m = v_{mx} \hat{u}_x + v_{my} \hat{u}_y + v_{mz} \hat{u}_z$ <p style="text-align: center;"><u>Velocità media</u></p>
<p>Quindi questo tipo di grandezza esprime il tempo necessario per effettuare lo spostamento dal punto A al punto B, non dicendo informazioni intermedie/puntuali.</p>	
<p>Andiamo ora a vedere quella istantanea, con la quale si intende la rapidità (direzione e verso) del moto ad un istante</p>	$\vec{v}(t) \triangleq \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta \vec{r}(t)}{\Delta t}$
<p>Andandolo a contestualizzare nel sistema di assi cartesiani:</p>	<p>velocità istantanea - riaperto (direzione e verso) del moto a un istante</p> $\vec{v}(t) \triangleq \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta \vec{r}(t)}{\Delta t} \quad \begin{cases} \Delta r \approx \Delta x = \frac{dx}{dt} = v_x(t) \\ \Delta y = v_y(t) \\ \Delta z = v_z(t) \end{cases} \quad \vec{v}(t) = \frac{d \vec{r}}{dt}$ <p style="text-align: center;"><u>Velocità istantanea</u></p>
<p>Andiamo ora a vedere una caratteristica importante: l'orientazione. Riassumendo quindi quando delta t tende a 0, lo spostamento (delta r) tende a coincidere con il tratto infinitesimo della traiettoria</p>	 $\vec{v}(t) \parallel d\vec{r} \parallel \hat{u}_\tau \Rightarrow \vec{v}(t) \text{ è tg alla traiettoria}$ <p>Tau è la tangente della traiettoria</p>

Attenzione però
alla situazione
inversa : data la
velocità istantanea
posso ricavare la
posizione?

$$\vec{v}(t) \longrightarrow \vec{r}(t) \quad d\vec{r} = \vec{v}(t) dt$$

lungo x

$$v_x(t) = \frac{dx}{dt} \Rightarrow dx = v_x(t) dt \quad \text{INTEGRANDO}$$

$$\int_{x(t_0)}^{x(t)} dx = \int_{t_0}^t v_x(t) dt$$

$$\left. \begin{aligned} x(t) &= x(t_0) + \int_{t_0}^t v_x(t) dt \\ y(t) &= y(t_0) + \int_{t_0}^t v_y(t) dt \\ z(t) &= z(t_0) + \int_{t_0}^t v_z(t) dt \end{aligned} \right\}$$

$$\vec{r}(t) = \vec{r}(t_0) + \int_{t_0}^t \vec{v}(t) dt$$

Cinematica 4 (Accelerazione)

giovedì 19 settembre 2024 13:30

Andiamo ora a vedere **l'accelerazione** : descrive la variazione della rapidità con cui in corpo si sta muovendo (variazione della velocità).

<p>Andiamo a vedere quella media : variazione della velocità ed il tempo necessario a produrla</p>	$\vec{a}_m \triangleq \frac{\Delta \vec{v}}{\Delta t}$ $\frac{\Delta v_x}{\Delta t} = a_{mx}$ $\frac{\Delta v_y}{\Delta t} = a_{my}$ $\frac{\Delta v_z}{\Delta t} = a_{mz}$ $\vec{a}_m = \frac{\Delta \vec{v}}{\Delta t}$
<p>Anche qui vediamo come evolve l'orientazione :</p>	$\vec{a}_m = \frac{\vec{v}(t + \Delta t) - \vec{v}(t)}{\Delta t}$
<p>Vediamo ora quella istantanea</p>	$\lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta \vec{v}}{\Delta t} = \frac{d \vec{v}}{dt} = \vec{a}(t)$
<p>Vediamo ora il problema inverso : da accelerazione voglio vedere come varia la velocità:</p>	$\vec{a}(t) \xrightarrow{?} \vec{v}(t)$ <p>Lei sa che</p> $a_x(t) = \frac{dv_x}{dt}$ $dv_x = a_x(t) dt \quad \rightarrow \quad v_x(t) = \int_{v_x(t_0)}^{v_x(t)} a_x(t) dt$ $v_x(t) = v_x(t_0) + \int_{t_0}^t a_x(t) dt$ $v_y(t) = \dots$ $v_z(t) = \dots$ $\vec{v}(t) = \vec{v}(t_0) + \int_{t_0}^t \vec{a}(t) dt$

Cinematica 5 (Leggi orarie del moto)

giovedì 19 settembre 2024 14:00

$$\vec{r}(t) = \vec{r}_0 + \int_{t_0}^t \vec{v}(t) dt$$

→

$$\vec{v}(t) = \vec{v}_0 + \int_{t_0}^t \vec{a}(t) dt$$

Nota : queste relazioni sono del tutto generali . Entrambe sono equazioni / relazioni vettoriali.
E da queste relazioni vettoriali se ne ottengono 6 scalari : per ognuna delle leggi si scomponete il
moto lungo e tutti e tre gli assi

Cinematica 6 (MRU-> Moto rettilineo uniforme)

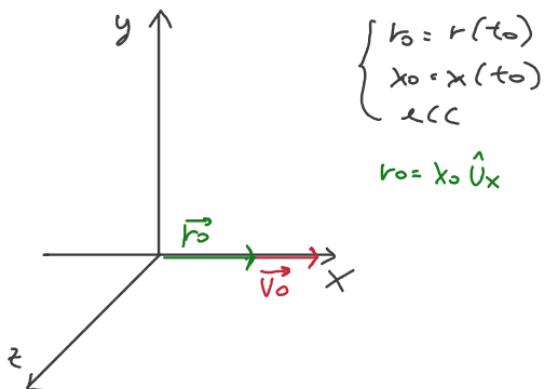
giovedì 19 settembre 2024 14:45

Questo moto si sviluppa lungo una retta ed è uniforme in quanto la velocità non varia in modulo:

$$\vec{v}(t) = \vec{v}_0 = \text{cost}$$

Ed inoltre né la direzione né il verso cambiano. In questo moto si sceglie un solo asse dove orientare il moto.

Quindi riportandolo nel sistema di assi cartesiani , si arriva alla seguente situazione (scelto asse x per facilità):



Quindi andando ad usare la prima legge del moto , si arriva alla seguente scomposizione lungo gli assi :

$$\vec{v}(t) = \vec{v}_0 \quad \begin{cases} v_x = v_0 \\ v_y = 0 \\ v_z = 0 \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} x(t) = x_0 + v_0(t - t_0) \\ y(t) = 0 \\ z(t) = 0 \end{cases}$$

Arriviamo ora alle **leggi orarie per il moto rettilineo uniforme** (componente x) :
assumiamo per semplicità che $x_0=0$:

$$\boxed{x(t) = x_0 + v_0 t}$$
$$\boxed{v_x(t) = v_0}$$

Dalle quali si ricavano le seguenti conclusioni : dalla prima , visto che è una retta , il coefficiente della pendenza vale $v_0=\Delta x/\Delta t$.

Cinematica 7(MUA->Moto uniformemente accelerato)

giovedì 19 settembre 2024 15:12

- Questo moto è caratterizzato da un'accelerazione costante.

$$\vec{a}(t) = \vec{a} = \text{costante}$$

Attenzione che non sempre è rettilineo, ma lo diventa se la velocità iniziale è costante oppure parallela all'accelerazione. Ora focalizziamoci sulla seconda equazione oraria dei moti con accelerazione costante:

$$\text{con } \vec{a}(t) = \vec{a} \stackrel{\text{dalle}}{\Rightarrow} \vec{v}(t) = \vec{v}(t_0) + \vec{a}(t-t_0)$$

La quale scomposta lungo i 3 assi del sistema si arriva a questo scenario:

$$\begin{aligned} \vec{a}(t) = \vec{a} &\quad \begin{cases} a_x \rightarrow v_x(t) = v_{x_0}(t_0) + a_x(t-t_0) \\ a_y \rightarrow v_y(t) = v_{y_0}(t_0) + a_y(t-t_0) \\ a_z \rightarrow v_z(t) = v_{z_0}(t_0) + a_z(t-t_0) \end{cases} \end{aligned}$$

Torniamo ora allo spostamento:

$$\begin{aligned} \Rightarrow x(t) &= x(t_0) + \int_{t_0}^t v_x(t') dt = x(t_0) + \int_{t_0}^t [v_{x_0}(t_0) + a_x(t-t_0)] dt \\ \Rightarrow x(t) &= x(t_0) + v_{x_0}(t_0)(t-t_0) + \frac{1}{2} a_x(t-t_0)^2 \quad \text{Se } t_0 = 0 \text{ e indicando} \left\{ \begin{array}{l} x_0 = x(0) \\ v_{x_0} = v_x(0) \end{array} \right. \end{aligned}$$

$$x(t) = x_0 + v_{x_0} t + \frac{1}{2} a_x t^2$$

Mentre per quanto riguarda la velocità: derivo lo spostamento oppure applico la prima legge del moto:

$$v_x(t) = v_{x_0} + a_x t$$

Quindi riassumendo: le leggi per il moto uniformemente accelerato sono le seguenti:

$$\begin{aligned} x(t) &= x_0 + v_{x_0} t + \frac{1}{2} a_x t^2 \\ v_x(t) &= v_{x_0} + a_x t \end{aligned}$$

Analogamente per gli altri assi.

Riassumendo quindi i moti visti finora:

$$\textcircled{1} \quad \underline{\text{Moto rettilineo uniforme}} \quad \vec{v}(t) = \vec{v}_0$$

$$\begin{cases} \vec{r}(t) = \vec{r}_0 + \vec{v}_0 t \\ \vec{v}(t) = \vec{v}_0 \end{cases}$$

$$\textcircled{2} \quad \underline{\text{Moto uniformemente accelerato}} \quad \vec{a}(t) = \vec{a}$$

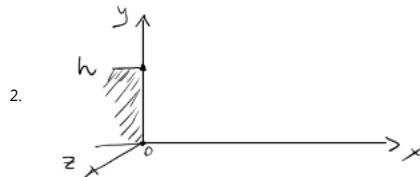
$$\begin{cases} \vec{r}(t) = \vec{r}_0 + \vec{v}_0 t + \frac{1}{2} \vec{a} t^2 \\ \vec{v}(t) = \vec{v}_0 + \vec{a} t \end{cases}$$

Cinematica 8 (Esempio corpo in caduta)

giovedì 19 settembre 2024 15:38

Vediamo degli esempi pratici :

1. Moto verticale di un corpo



2. Dove h è il punto di altezza dal suolo ($y=0$)
3. Vediamo 3 possibili scenari :
 - a. $v_0=0$ (vettore) : apro la mano ed il sasso cade con velocità zero
 - b. $v_0 \neq 0$ (vettore) : il sasso ha già velocità iniziale verso il basso
 - c. $v_0 \neq 0$ (vettore) : il sasso ha già velocità iniziale verso l'alto
5. In generale un qualsiasi oggetto che è soggetto a volo libero sono soggetti ad una **accelerazione di gravità** che è costante :

a.

$$\begin{array}{l} \vec{a}_x = 0 \\ \vec{a}_y = -g \\ \vec{a}_z = 0 \end{array}$$

- b. Da notare che nel primo caso è nullo in quanto questa accelerazione ha componente solo verticale ; similmente per asse y : ma in questo caso è diverso da 0 e vale 9.81 m/s^2 ma è comunque negativa (direzione è verso dell'asse)

Quindi ora appuntiamo cosa vogliamo fare/ ottenere :

1. Introdurre un sistema di coordinate
2. Scrivere le leggi orarie

3. Ricavare le info richieste

- a. Tempo di caduta (T_c)
- b. Velocità al suolo
- i. Assumiamo $t_0=0$

Torniamo all'esempio : esempio di Moto uniforme accelerato

1. Scriviamo le leggi :

2.

$$\begin{cases} \vec{r}(t) = \vec{r}_0 + \vec{v}_0 t + \frac{1}{2} \vec{a} t^2 \\ \vec{v}(t) = \vec{v}_0 + \vec{a} t \end{cases}$$

3. Caso $v_0=0$ (vettore)

- a. Scalarizzo sugli assi :
 - i. Su asse X non succede niente $\rightarrow x(t)=0, v_x(t)=0$
 - ii. Su asse Y si studia il moto :

1.

$$\begin{cases} y(t) = h - \frac{1}{2} g t^2 \\ r_y(t) = -\frac{1}{2} g t \end{cases}$$

- iii. Su asse Z non succede niente $z(t)=0, v_z(t)=0$
- iv. Vediamo ora il T_c (tempo di caduta):

1.

$$0 = h - \frac{1}{2} g t_c^2 \Rightarrow t_c = \sqrt{\frac{2h}{g}}$$

v. Vediamo ora la velocità al suolo :

1.

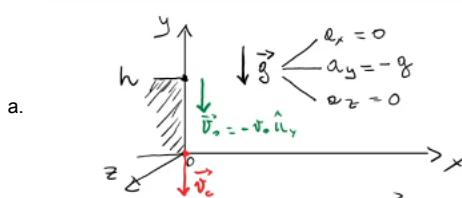
$$v_y(t_c) \equiv v_c = -\sqrt{2gh}$$

- vi. Scrivendola quindi in forma vettoriale :

1.

$$\vec{v}(t_c) = v_x(t_c) \hat{u}_x + v_y(t_c) \hat{u}_y + v_z(t_c) \hat{u}_z$$

4. Caso $v_0 \neq 0$ (vettore) con velocità iniziale v_0 verso il basso



b. Quindi le leggi del moto diventano :

i.

$$\begin{cases} \vec{y}(t) = h - v_0 t - \frac{1}{2} \frac{g}{s^2} t^2 \\ \vec{v}_y(t) = -v_0 - g t \end{cases}$$

c. Calcoliamo il Tempo di caduta(t_c):

$\Rightarrow -v_0 - g t$

i. Tempo di caduta $0 = h - v_0 t_c - \frac{1}{2} \frac{g}{s^2} t_c^2 \Rightarrow t_c = \frac{-2v_0 + \sqrt{4v_0^2 + 8gh}}{2g}$
 $\Rightarrow t_c = -\frac{v_0}{g} + \sqrt{\frac{v_0^2}{g^2} + \frac{2h}{g}}$

d. Velocità al suolo :

i. $\vec{v}_c = -\vec{v}_0 + \vec{v}_y = \sqrt{v_0^2 + 2gh} \Rightarrow \vec{v}_y(t_c) \equiv \left| \vec{v}_c = -\sqrt{v_0^2 + 2gh} \right|$

5. Caso $V_0 \neq 0$ (vettore) con velocità iniziale v_0 verso alto

a.

martedì 9 marzo 2021 20:55

$\vec{y}(t) = h + v_0 t - \frac{1}{2} \frac{g}{s^2} t^2$
 $\vec{v}_y(t) = v_0 - g t$

$\vec{v}_c = \vec{v}_0 + \vec{v}_y$

I) tempo di volo $0 = h + v_0 t_c - \frac{1}{2} \frac{g}{s^2} t_c^2 \Rightarrow t_c = \frac{-2v_0 + \sqrt{v_0^2 + 2gh}}{g}$

$t_c = \frac{v_0}{g} + \sqrt{\frac{v_0^2}{g^2} + \frac{2h}{g}}$

II) $\vec{v}_c = \vec{v}_0 - \vec{v}_y = \sqrt{v_0^2 + 2gh} \hat{u}_z \Rightarrow \vec{v}_c = -\sqrt{v_0^2 + 2gh} \hat{u}_z$

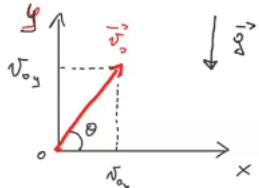
Cinematica 9 (Moto nel piano verticale / Parabolico)

giovedì 19 settembre 2024 17:36

Per andare a studiare questo moto, ci dobbiamo basare in parte sul moto uniformemente accelerato :

$$\begin{array}{l} \text{In generale} \\ (\text{moto unif. acc.}) \end{array} \quad \left\{ \begin{array}{l} \vec{r}(t) = \vec{r}_0 + \vec{v}_0 t + \frac{1}{2} \vec{a} t^2 \\ \vec{v}(t) = \vec{v}_0 + \vec{a} t \end{array} \right.$$

Mentre per quanto riguarda la rappresentazione sugli assi cartesiani è la seguente :



Quindi applicando le leggi sia dello spostamento che della velocità su tutti e tre gli assi si arriva a :

$$\vec{a} = \begin{cases} a_x = 0 \\ a_y = -g \\ a_z = 0 \end{cases}$$

$$\vec{v}_0 = \begin{cases} v_{0x} = v_0 \cos \theta \\ v_{0y} = v_0 \sin \theta \\ v_{0z} = 0 \end{cases}$$

Che quindi riassumendo per gli assi :

$$\begin{array}{l} \text{lungo } x \\ \text{lungo } y \end{array} \quad \left\{ \begin{array}{l} x(t) = (v_0 \cos \theta) t \\ v_x(t) = v_0 \cos \theta \end{array} \right.$$

$$\left\{ \begin{array}{l} y(t) = (v_0 \sin \theta) t - \frac{1}{2} g t^2 \\ v_y(t) = v_0 \sin \theta - gt \end{array} \right.$$

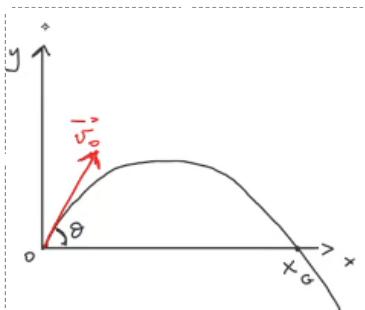
$$\begin{array}{l} \text{lungo } z \\ \text{lungo } z \end{array} \quad \left\{ \begin{array}{l} z(t) = 0 \\ v_z(t) = 0 \end{array} \right.$$

Riscriviamo le relazioni delle componenti x e y, studiandole per arrivare ad un altro concetto :

la traiettoria : e vediamo che la y è sola funzione di x !

$$\begin{cases} x(t) = (v_0 \cos \theta) t \\ y(t) = (v_0 \sin \theta) t - \frac{1}{2} g t^2 \end{cases} \quad \left\{ \begin{array}{l} t = x / v_0 \cos \theta \\ y = v_0 \sin \theta x - \frac{g x^2}{2 v_0^2 \cos^2 \theta} \end{array} \right.$$

Quindi si nota che è una funzione parabolica, in quanto al secondo termine c'è x^2 :



Dove X_g (gittata) è il punto dove l'oggetto lanciato con una velocità v_0 ed angolo teta torna al suolo. Quindi in dettaglio si ha che : Nota bene il componente di Y vale 0!!

$$\begin{array}{l} \text{G. H.} \\ \text{G. H.} \end{array} \quad \left\{ \begin{array}{l} y=0 \\ \left(t_0 \theta - \frac{g}{2 v_0^2 \cos^2 \theta} x \right) = 0 \end{array} \right. \quad \left\{ \begin{array}{l} x=0 \\ x_g = \frac{2 v_0^2 \sin \theta \cos \theta}{g} \end{array} \right.$$

Mentre per quello che riguarda il valore massimo si ha nel punto n cui $Y=(X_g/2)$:

② Quale massima $y_n = y\left(\frac{x_g}{2}\right)$

► $y_n = \frac{\sin\theta}{2g} \cdot \frac{v_0^2 \sin 2\theta}{2} - \frac{g}{2v_0^2 \cos^2 \theta} \cdot \frac{v_0^4 \sin^2 \theta \cos^2 \theta}{8} \Rightarrow y_n = \frac{v_0^2 \sin^2 \theta}{2g}$

In alternativa all'equazione della traiettoria, si possono usare le leggi del moto per arrivare allo stesso risultato : **moto parabolico**

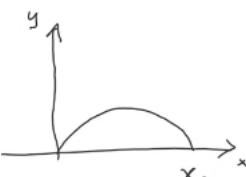
Cinematica 10 (Moto parabolico)

sabato 21 settembre 2024 11:58

Questo moto permette di studiare la gittata (coordinata del punto di caduta) di un corpo senza studiare la traiettoria dello stesso. Andiamolo a studiare :

$$\begin{cases} x(t) = v_0 \cos \theta t \\ y(t) = v_0 \sin \theta t - \frac{1}{2} gt^2 \\ z(t) = 0 \end{cases} \quad \begin{cases} v_x(t) = v_0 \cos \theta \\ v_y(t) = v_0 \sin \theta - gt \\ v_z(t) = 0 \end{cases}$$

Mentre nel sistema di assi coordinati :



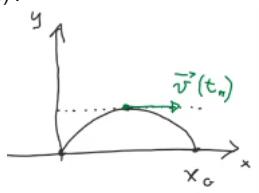
Quindi calcolando il tempo di volo (T_g):

$$\textcircled{1} \quad \underline{\text{Gittata}} : y(t) = 0$$

$$t(v_0 \sin \theta - \frac{1}{2} gt^2) = 0 \quad \begin{array}{l} t=0 \\ \boxed{t_g = \frac{2v_0 \sin \theta}{g}} \end{array} \quad \underline{\text{tempo di volo}}$$

$$x_g = x(t_g) = v_0 \cos \theta \frac{2v_0 \sin \theta}{g} \Rightarrow \boxed{x_g = 2 \frac{v_0^2 \sin \theta \cos \theta}{g}}$$

Mentre per quanto riguarda la quota massima (punto in cui la velocità ha lo stesso verso del moto) :



Usando la seconda legge del moto (quella della velocità) :

$$\textcircled{2} \quad \underline{\text{Quota massima}} : v_y(t_n) = 0$$

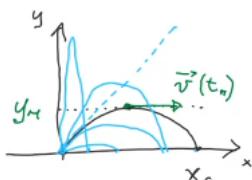
$$v_0 \sin \theta - gt_n = 0 \Rightarrow \boxed{t_n = \frac{v_0 \sin \theta}{g}} \Rightarrow y_m = y(t_n) = v_0 \sin \theta \frac{v_0 \sin \theta}{g} - \frac{1}{2} \frac{v_0^2 \sin^2 \theta}{g}$$

$$\Rightarrow \boxed{y_m = \frac{v_0^2 \sin^2 \theta}{2g}}$$

Vediamo ora l'angolo massimo per avere massima velocità e massima gittata :

$$(x_g)_{\max} = \frac{v_0^2 (\sin 2\theta)}{g} \Rightarrow 2\theta = \frac{\pi}{2} \Rightarrow \theta_m = \frac{\pi}{4} = 45^\circ$$

Ed andiamo a vedere negli assi cartesiani cosa succede:



Cinematica 11 (Accelerazione e caratteristiche del moto+ componenti)

giovedì 19 settembre 2024 15:38

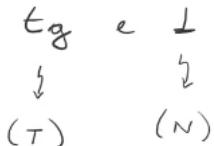
Facciamo un breve riepilogo : focalizziamoci su quello con **accelerazione costante**:

Accelerazione e caratteristiche del moto
11 March, 2021 10:17 AM

• Cosa particolare $\ddot{\vec{a}} = \omega^2 \vec{r} = \vec{z}$

Traiettorie rettilinea $\vec{v}_0 \parallel \vec{z}$
Traiettorie parabolica $\vec{v}_0 \perp \vec{z}$

- Più in generale andiamo a vedere quale relazione c'è tra l'accelerazione e le caratteristiche della traiettoria istante per istante: lo si capisce studiando ad un determinato istante le componenti dell'accelerazione (\vec{a}) in un sistema di coordinate con assi tangenti e normale(ortogonale) alla traiettoria :



Andiamo ora a vedere in dettaglio le componenti (normale e tangenziale) dell'accelerazione, studiando il moto di un punto . Vediamo un esempio:

1. Moto su piano :

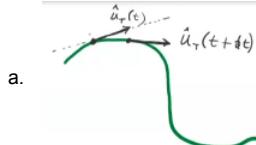


- 2.
3. Dove in verde viene rappresentata la traiettoria , mentre in nero viene rappresentata la velocità , la quale è orientata tangenzialmente alla traiettoria
4. Quindi andiamo a vedere come si scrive ora l'accelerazione :

a. $\ddot{\vec{a}} = \frac{d\vec{v}}{dt} \quad \vec{v} = v \hat{u}_T \Rightarrow \ddot{\vec{a}} = \frac{dv}{dt} \hat{u}_T + v \frac{d\hat{u}_T}{dt}$

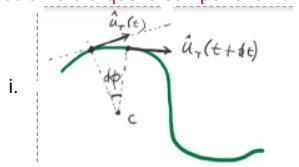
- b. La quale è stata ottenuta usando il prodotto tra derivate

5. Notiamo che l'ultimo membro della relazione è **la derivata di un versore**:



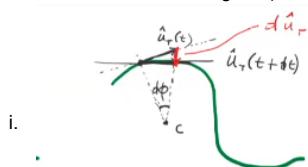
- b. Dove il secondo tratto rappresenta la componente tangente del versore al tempo t + intervallo infinitesimalmente piccolo

- c. Vediamo ora quelle componenti normali:



- i. Dove le componenti normali sono quelle che arrivano a formare il punto C.
Inoltre notiamo che in base alla variazione infinitesima dello spostamento , o meglio alla variazione infinitesima del tempo , si crea un angolo .

- d. Quindi in generale , o meglio per definire la derivata del versore (variazione infinitesima del versore tangente) che ha direzione normale alla traiettoria:



$$d\hat{u}_T = \hat{u}_T(t+dt) - \hat{u}_T(t)$$

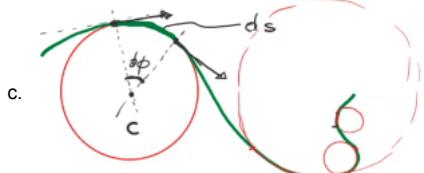
- e. Riassumendo quindi e ricordandoci che il **modulo di un versore=1**

i. $d\hat{u}_T = |\hat{u}_T| d\phi \hat{u}_N \Rightarrow \frac{d\hat{u}_T}{dt} = \frac{d\phi}{dt} \hat{u}_N$

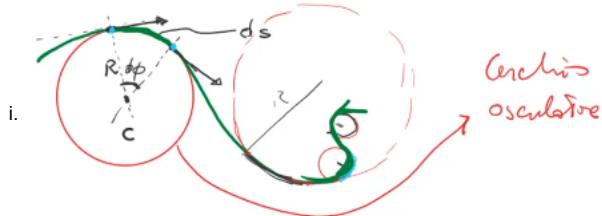
6. Quindi riassumendo il tutto :

a. $\ddot{\vec{a}} = \frac{dv}{dt} \hat{u}_T + v \frac{d\phi}{dt} \hat{u}_N$

- b. Per ogni "pezzetto" della traiettoria , è possibile approssimare quel pezzetto di traiettoria come un arco di circonferenza



- d. Attenzione però: c'è un inversa proporzionalità tra il raggio della circonferenza e la curvatura dello stesso



- ii. Ed il raggio R si chiama raggio di curvatura

- e. Tornando quindi allo spostamento (ds) si ha la seguente relazione:

$$\begin{aligned} ds &= R d\phi \\ \Rightarrow d\phi &= \frac{ds}{R} \\ \Rightarrow \frac{d\phi}{dt} &= \frac{1}{R} \frac{ds}{dt} = \frac{\nu}{R} \end{aligned}$$

Quindi finalmente l'accelerazione viene descritta come segue : una componente tangente ed una componente normale :

$$\vec{\alpha} = \frac{d\nu}{dt} \hat{u}_T + \frac{\nu^2}{R} \hat{u}_N = \vec{\alpha}_T + \vec{\alpha}_N$$

↓ ↓ ↓ ↓
 la componente la comp. il vettore (componente) il vettore
 tangenziale dell'accel. normale dell'accel. tangente dell'accel. normale dell'accel.

Cinematica 12 (Moti particolari)

martedì 25 febbraio 2025 14:19

Partendo da questa formula generale :

$$\vec{a} = \frac{d\vec{v}}{dt} \hat{u}_T + \frac{v^2}{R} \hat{u}_N = \vec{a}_T + \vec{a}_N$$

Andiamo a definire i moti :

1. **Moto rettilineo:** curvatura molto poco marcata (tende a 0) -> R molto grande (tende ad infinito). In generale è vario (modulo velocità cambia -> non costante). In questo tipo di moto l'accelerazione coincide con il termine tangenziale, in quanto quello normale è 0 ($1/R$) con R molto grande

1 March, 2021

12:21 PM

In generale

Moto rettilineo : $R = \infty$ (vario $v \neq \text{cost}$)
a. $\vec{a} \equiv \vec{a}_T \Rightarrow |\vec{a}| = \frac{d\vec{v}}{dt}$

- b. Quindi in questo moto, varia solo il modulo della velocità

- 2. **Moto curvilineo uniforme :** il modulo della velocità è costante, quindi la variazione della velocità rispetto al tempo è nulla. In questo tipo di moto si annulla il primo termine (accelerazione tangenziale).

a. $\vec{a} \equiv \vec{a}_N \Rightarrow |\vec{a}| = \frac{v^2}{R}$

- b. Quindi in questo moto varia solo la direzione della velocità

3. **Moto rettilineo uniforme :** unione dei due precedenti : il Raggio di curvatura tende ad infinito ed il modulo della velocità è costante. Date queste ipotesi si ha che in questo moto l'accelerazione è nulla -> velocità costante. Quindi non variano né direzione né verso

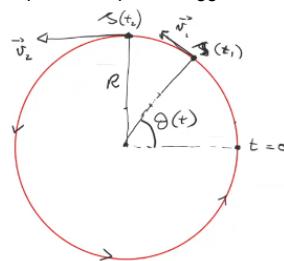
Quindi riassumendo il tutto si arriva alla seguente conclusione :

\vec{a}_T associata a variazioni di modulo di \vec{v}
 \vec{a}_N associata a variazioni di direzione di \vec{v}

Cinematica 13 (Moto circolare + legame grandezze)

martedì 25 febbraio 2025 14:52

E' un caso particolare di moto piano nel quale il raggio di curvatura R non varia -> R=0



Quindi viene inteso come un moto di rotazione lungo una circonferenza. Se ne può dare una descrizione in termini scalari fissando orientazione del piano di rotazione e fissando anche il verso di rotazione. La posizione è data da s(t), cioè da $\theta(t)$, quindi analogamente a quanto fatto prima (spostamento, velocità ed accelerazione) si arriva alle **grandezze angolari**:

- $\theta(t)$ posizione angolare $\rightarrow \Delta\theta \rightarrow \omega_m = \frac{\Delta\theta}{\Delta t} \rightarrow \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \Rightarrow \omega(t)$
- $\omega(t)$ velocità angolare (istantanea) $\rightarrow \Delta\omega \rightarrow \alpha_m = \frac{\Delta\omega}{\Delta t} \rightarrow \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \Rightarrow \alpha(t)$
- $\alpha(t)$ accelerazione angolare (istantanea)

Vediamo ora in dettaglio come sono legate le grandezze angolari con quelle scalari:

$$ds = R d\theta \Rightarrow \frac{ds}{dt} = R \frac{d\theta}{dt} = R \omega \Rightarrow \boxed{\omega = \frac{d\theta}{dt} = \frac{v}{R}}$$

NOTA

$$\text{In generale } \omega = \omega(t) = \frac{v(+)}{R} \quad \omega(t) = \frac{d\theta(\epsilon)}{dt} \Rightarrow d\theta(t) = \omega(t) dt$$

$\theta(t) = \theta_0 + \int_0^t \omega(t) dt$
leggi orario
(angolare) sul
 $\omega(t) = \omega_0 + \int_0^t \alpha(t) dt$
moto circolare

$\theta(t_0) = \theta_0$
 $\omega(t_0) = \omega_0$
 es. $t_0 = 0$

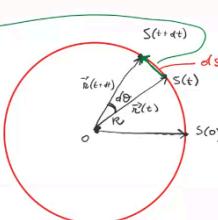
Andiamo a spiegare nel dettaglio come è possibile ricavare formule generali con le grandezze angolari :

$$v = \frac{ds}{dt} = R \frac{d\theta}{dt} = R \omega$$

$$ds \xrightarrow{\Delta t \rightarrow 0} |d\vec{s}|$$

• In generale $v = v(t) \Rightarrow \omega = \omega(t) = \frac{d\theta(t)}{dt}$

$$\left\{ \begin{array}{l} \theta(t) = \theta_0 + \int_0^t \omega(t) dt \\ \omega(t) = \omega_0 + \int_0^t \alpha(t) dt \end{array} \right.$$



Cinematica 14 (Moti circolare uniforme)

martedì 25 febbraio 2025 16:52

Consideriamo ora quel moto in cui la velocità sia costante: **moto circolare uniforme**:

$$\text{Insi particolare} \rightarrow v = \text{cost} \Rightarrow \omega = \frac{v}{R} = \text{cost}$$

$$\Rightarrow \begin{cases} \theta(t) = \theta_0 + \omega t \\ \omega(t) = \omega \end{cases}$$

Questo tipo di moto è periodico: dopo un certo periodo di tempo, la posizione che assume il punto nel suo moto circolare sulla circonferenza sarà la stessa. Ma quante vale questo periodo T? Andiamolo a vedere:

$$v = \frac{\Delta s}{\Delta t} = \frac{2\pi R}{T} = R \omega$$

$$\Rightarrow T = \frac{2\pi}{\omega}$$

Cinematica 15 (Moto circolare uniformemente accelerato)

martedì 25 febbraio 2025 17:02

In questo moto la velocità angolare ω non è costante , ma la accelerazione angolare è costante. Quindi le formule generali diventano le seguenti :

$$\begin{cases} \theta(t) = \theta_0 + \omega_0 t + \frac{1}{2} \alpha t^2 \\ \omega(t) = \omega_0 + \alpha t \end{cases}$$

Cinematica 16 (Moto circolare riepilogo)

martedì 25 febbraio 2025 17:11

Andiamo a fare un riepilogo dei moti circolari , ponendo particolare enfasi sulle tre condizioni :

1) Conoscenza del piano di rotazione e 2) dato un verso di rotazione e 3) raggio di curvatura R costante si arriva alle leggi orarie del moto :

$$\Rightarrow \begin{cases} \theta(t) = \theta_0 + \int_0^t \omega(t) dt & \text{Leggi orarie del} \\ \omega(t) = \omega_0 + \int_0^t \alpha(t) dt & \text{moto circolare} \end{cases}$$

Più in dettaglio :

1. **Moto circolare uniforme** : velocità angolare w costante , il quale è un moto periodico con periodo T :

a. **Leggi orarie** :

$$i. \begin{cases} \theta(t) = \theta_0 + \omega t \\ \omega(t) = \omega \end{cases}$$

b. **Periodo T**:

$$i. T = 2\pi/\omega$$

2. **Moto circolare uniformemente accelerato** : accelerazione angolare (alfa) costante

a. **Leggi orarie** :

$$i. \begin{cases} \theta(t) = \theta_0 + \omega_0 t + \frac{1}{2} \alpha t^2 \\ \omega(t) = \omega_0 + \alpha t \end{cases}$$

Quanto detto finora , o meglio da quando abbiamo introdotto le grandezze angolari , ovvero usando una trattazione scalare , rispetto alla trattazione dei moti generali , porta alla seguente differenza : con le grandezze angolari si usano relazioni scalari , mentre nel caso dei moti generali si usano grandezze vettoriali

Cinematica 17 (La velocità angolare è vettore)

martedì 25 febbraio 2025 17:36

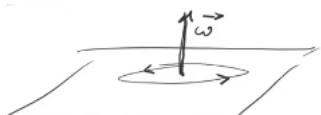
- In generale si ha che lo stato di moto ovvero la rapidità e direzione del moto vengono definita dalla velocità (la quale dà tutte le informazioni possibili ed utili). Nel caso di moto rotatorio si parla di stato di moto circolare nella quale mi aspetto che la velocità angolare ω sia vettore. Lo è? **Assolutamente sì e vediamolo:**

$$\text{MODULO} : |\vec{\omega}| = \frac{d\theta}{dt} = \frac{v}{R}$$

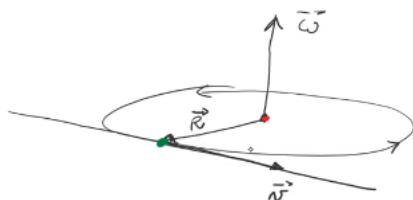
DIREZIONE: \perp al piano di moto.

VERSO: dal quale il moto è
anti-orario

Le quali ipotesi vengono formalizzate così :



Andiamo a vedere ora la relazione vettoriale tra la velocità istantanea e la velocità angolare (ω)? Analizziamo il moto di rotazione :



Dove in rosso vi è il centro (di rotazione) della circonferenza , in verde la posizione del punto sulla traiettoria , ed R è il vettore posizione , mentre v è la tangente del punto. Le relazioni tra i moduli di queste tre grandezze già li abbiamo trovati :

$$|v| = |\omega| |R|$$

Nota bene : questi tre vettori sono tutti ortogonali tra loro , quindi la relazione già trovata diventa al seguente :

$$\vec{v} = \vec{\omega} \times \vec{R}$$

Dove la "x" sta per VECTOR dato che l'angolo (o meglio il seno dell'angolo 90) = 1, ed applicando la regola del prodotto scalare

Cinematica 18 (La accelerazione angolare)

martedì 25 febbraio 2025 18:08

Facciamo un riepilogo della formula generale della accelerazione angolare :

$$\vec{\alpha} = \frac{d\vec{v}}{dt} = \hat{\omega}_T + \frac{v^2}{R} \hat{\omega}_N = \vec{\alpha}_T + \vec{\alpha}_N \quad \vec{N} = \vec{\omega} \times \vec{r}$$

Nel moto circolare diventa (derivando la velocità) ed usando la regola del prodotto delle derivate :

$$\vec{\alpha} = \frac{d\vec{v}}{dt} = \underbrace{(\vec{\omega} \times \vec{r})}_{\vec{\alpha}_T} + \underbrace{(\vec{\omega} \times \vec{v})}_{\vec{\alpha}_N}$$

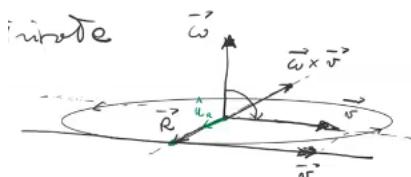
Nel moto circolare uniforme :

$$\vec{\omega} = \vec{\omega} \delta t \Rightarrow \vec{\alpha} = 0$$

Il quale porta alla seguente cosa :

$$\vec{\alpha} \equiv \vec{\alpha}_N = \vec{\omega} \times \vec{v} \Rightarrow \text{accelerazione è centripeta}$$

Andiamolo ora a vedere dal punto di vista trigonometrico :



Quindi sfruttando il prodotto scalare e vedendo che il vettore v ha direzione opposta, si arriva a :

$$\vec{\omega} \times \vec{v} = -|\vec{\omega}| |\vec{v}| \hat{\omega}_N \Rightarrow \boxed{\vec{\alpha}_N = -\omega^2 \vec{r}}$$

La quale accelerazione centripeta parte dal punto verde ed ha direzione verso il centro opposta a quella del raggio di curvatura

Cinematica 19 (Esercizi 1)

martedì 25 febbraio 2025 18:31

Si ha un giradischi un disco con raggio $r=13$ cm che parte da fermo ed arriva ad una velocità di 33 giri/min nel tempo $t=0.6$ s. Nel cambio di questa velocità ci passa con accelerazione costante.

Calcolare 1)alfa , 2)velocità del bordo del disco dopo un tempo pari a 0.4 s , 3) calcolare la frazione di giro dopo $t=0.6$ s .

SOLUZIONE:

Inizialmente è un moto circolare uniformemente accelerato che poi diventa moto circolare uniforme.



ASSUMIAMO:

$$T_0=0, \omega_0=0$$

Quindi il moto è moto circolare uniformemente accelerato

Risposta ad 1):

$$1. \quad \begin{cases} \theta(t) = \frac{1}{2} \alpha t^2 \\ \omega(t) = \alpha t \end{cases} \Rightarrow \alpha = \frac{\omega_f}{t_f} = 5,8 \text{ rad/s}^2$$

2. Dove è stata fatta seguente conversione :

$$a. \quad \omega_f = 33 \frac{2\pi}{60} \text{ rad/s} = 3,5 \text{ rad/s}$$

b. Nota che il "33" è il dato del problema

Risposta a 2):

$$\Rightarrow \omega(t_1) = \alpha t_1 = \frac{v(t_1)}{R} \Rightarrow v(t_1) = \alpha R t_1 = 0,3 \text{ m/s}$$

Risposta a 3):

$$\theta(t) = \frac{1}{2} \alpha t^2 \Rightarrow \theta_f = \frac{1}{2} t_f^2 \Rightarrow \theta = 1 \text{ rad} \Rightarrow \boxed{\frac{\theta_f}{2\pi} = 0,16}$$