0.1 Sistemi di riferimento

Versore

$$\hat{m{v}} \equiv rac{ec{m{v}}}{\|ec{m{v}}\|}$$

Derivata di un versore (da mettere in sezione apposita) Definendo un vettore $\omega = \hat{\boldsymbol{u}} \times \hat{\boldsymbol{n}}$ con modulo $\frac{d\varphi}{dt}$

$$\frac{d\hat{\boldsymbol{u}}}{dt} = \frac{d\varphi}{dt}\hat{\boldsymbol{n}} = \vec{\boldsymbol{\omega}} \times \hat{\boldsymbol{u}}$$

0.2 Cinematica

Un corpo è in moto, rispetto ad un sistema di riferimento S, quando la sua posizione in S cambia nel tempo. Le caratteristiche del moto del punto materiale sono note se è noto il vettore posizione \vec{r} in funzione del tempo, ovvero:

$$\vec{r}(t) = \begin{cases} x = x(t) \\ y = y(t) \\ z = z(t) \end{cases}$$

nel sistema di riferimento S. Conoscere il vettore posizione significa conoscere come variano tutte le coordinate, x, y, z in funzione del tempo. Nell'ipotesi implicita di continuità del moto(il tempo è una variabile continua) il moto può essere descritto attraverso l' **equazione vettoriale**

$$\vec{r} = \vec{r}(t)$$

L'insieme delle posizioni occupate dal punto nel suo moto è la sua **traiettoria** γ . Nota la traiettoria γ , chiamiamo con s il numero reale detto $ascissa\ curvilinea$, il cui modulo, |s|, fornisce la lunghezza dell'arco di curva dall'origine scelta alla posizione sulla traiettoria del punto P. Introducendo la variabile s possiamo descrivere il moto anche con le seguenti due funzioni:

$$\begin{cases} \vec{r} = \vec{r}(s) \\ s = s(t) \end{cases}$$

dove in un sistema di coordinate cartesiane, \mathbb{R}^3 :

$$\vec{r} = \vec{r}(s) \Longrightarrow \begin{cases} x = x(t) \\ y = y(t) \\ z = z(t) \end{cases}$$
 equazione della traiettoria in forma parametrica

$$s=s(t)$$
 — equazione oraria

Il vettore velocità

Si definisce **velocità media** il vettore:

$$\vec{\boldsymbol{v}}_m \equiv rac{\vec{oldsymbol{r}}(t+\Delta t)-\vec{oldsymbol{r}}(t)}{\Delta t}$$

Esso è indipendente dal percorso compiuto dal punto materiale nei vari istanti di tempo ma solo dalla posizione inziale e finale. Definiamo poi il vettore **velocità istantanea** nel modo seguente:

$$\vec{\boldsymbol{v}} \equiv \lim_{\Delta t \to 0} \vec{\boldsymbol{v}}_m = \lim_{\Delta t \to 0} \frac{\Delta \vec{\boldsymbol{r}}}{\Delta t}$$

$$\vec{\boldsymbol{v}}(t) \equiv \frac{d\vec{\boldsymbol{r}}(t)}{dt}$$

Questa è la rappresentazione intrinseca della velocità. Considerando due posizioni successive occuppate dal punto lungo la traiettoria γ , il vettore $\Delta \vec{r}$ ha direzione secante alle due posizioni sulla traiettoria. Quando l'arco di traiettoria Δs tende a 0 allora:

$$\lim_{\Delta s \to 0} \frac{\Delta \vec{r}}{\Delta s} = 1$$

In questa situazione il vettore velocità tende ad assumere direzione tangente alla traiettoria. A questo punto il versore tangente alla curva nel punto P sarà:

$$\hat{\boldsymbol{u}}_t = \lim_{\Delta s \to 0} \frac{\Delta \vec{\boldsymbol{r}}}{\Delta s} = \frac{d \vec{\boldsymbol{r}}}{ds}$$

Questo versore rappresenta la direzione del vettore velocità istantea che può quindi essere riscritta come:

$$\vec{\boldsymbol{v}}(t) \equiv \frac{d\vec{\boldsymbol{r}}(t)}{dt} = \frac{d\vec{\boldsymbol{r}}}{ds}\frac{ds}{dt} = \frac{ds}{dt}\hat{\boldsymbol{u}} = v_s\hat{\boldsymbol{u}}_t = \dot{s}\hat{\boldsymbol{u}}_t$$

$$\|\overrightarrow{\boldsymbol{v}}\| = \left|\frac{ds}{dt}\right| \longrightarrow$$
modulo della velocità

La rappresentazione cartesiana della velocità è la seguente:

$$\vec{\boldsymbol{v}} = \frac{dx}{dt}\hat{\boldsymbol{i}} + \frac{dy}{dt}\hat{\boldsymbol{j}} + \frac{dz}{dt}\hat{\boldsymbol{k}}$$

$$\vec{v} = \dot{x}\hat{i} + \dot{y}\hat{j} + \dot{z}\hat{k}$$

Il vettore accelerazione

Si definisce accelerazione media il vettore:

$$\vec{a}_m = \frac{\vec{v}(t + \Delta t) - \vec{v}(t)}{\Delta t}$$

Il vettore accelerazione istantanea è definito dal limite:

$$ec{m{a}} \equiv \lim_{\Delta t o 0} ec{m{a}}_m = \lim_{\Delta t o 0} rac{\Delta ec{m{v}}}{\Delta t}$$

$$\vec{a}(t) = \frac{d\vec{v}}{dt} = \frac{d^2\vec{r}}{dt^2}$$

In coordinate cartesiane l'accelerazione corrisponde a:

$$\vec{a} = \frac{dv_x}{dt}\hat{i} + \frac{dv_y}{dt}\hat{j} + \frac{dv_z}{dt}\hat{k} = \frac{d^2x}{dt^2}\hat{i} + \frac{d^2y}{dt^2}\hat{j} + \frac{d^2z}{dt^2}\hat{k}$$

Dal calcolo di derivazione rispetto alla velocità:

$$\vec{a} = \frac{d\vec{v}}{dt} = \frac{d}{dt}(v_s \hat{u}_t) = \frac{dv_s}{dt} \hat{u}_t + \frac{d\hat{u}_t}{dt}$$

si nota come l'accelerazione sia composta da due contributi: uno parrallelo a $\hat{\boldsymbol{u}}_t$ e uno normale a $\hat{\boldsymbol{u}}_t$:

$$\vec{a} = \vec{a}_t + \vec{a}_n$$

$$\vec{a}_t = \frac{d^2s}{dt^2}\hat{u}_t \equiv \ddot{s}\hat{u}_t$$
 (accelerazione tangenziale)

$$\vec{\boldsymbol{a}}_n = \frac{d\hat{\boldsymbol{u}}_t}{dt} = \frac{d\hat{\boldsymbol{u}}_t}{ds}\frac{ds}{dt} = \dot{s}\frac{d\hat{\boldsymbol{u}}_t}{ds} = \dot{s}\frac{d\varphi}{ds}\hat{\boldsymbol{u}}_n = \frac{\dot{s}^2}{\rho}\hat{\boldsymbol{u}}_n \quad \text{(accelerazione normale)}$$

Gli ultimi due passaggi sono ottenuti derivando il versore \hat{u}_t secondo il metodo noto trovando quindi una forma che è caratteristica della traiettoria γ in esame(vedi moto circolare).

Si deduce quindi che qualsiasi moto con traiettoria curva è accelerato dal momento che la componente normale dell'accelerazione \hat{a}_n non è nulla(come nel caso di un moto rettilineo).

Moto circolare uniforme