



# UNIVERSITÀ DI PISA

Dipartimento di Informatica  
Corso di Laurea Triennale in Informatica

Corso a Libera Scelta - 6 CFU

## Introduzione all'Intelligenza Artificiale

**Professore:**

Prof. Alessio Micheli  
Prof. Claudio Gallicchio

**Autore:**

Matteo Giuntoni Filippo Ghirardini

---

Anno Accademico 2023/2024

## Contents

<b>1</b>	<b>Punto materiale</b>	<b>2</b>
1.1	Vettore accelerazione . . . . .	3
1.2	Vettore quantità di moto . . . . .	3
1.3	Vettore momento angolare rispetto a un polo P . . . . .	3
1.4	Coordinate polari . . . . .	3
1.5	Versori polari (2D) . . . . .	4

# 1 Punto materiale

Oggetto caratterizzato da una massa [kg] e da un vettore posizione [m] nello spazio 3D. Dimensioni trascurabili, forma irrilevante rispetto ai fenomeni di interesse. Vettore posizione come funzione del tempo  $t[s]$ .

**Esempio 1.0.1.** Una molecola di ossigeno se sono interessato all'aerodinamica di una vettura. Un satellite attorno alla terra se ignoro le forze di marea.

Un vettore posizione è una funzione del tempo  $t[s]$ .

$$\vec{r}(t) = (x(t), y(t), z(t)) = x(t)\hat{x} + y(t)\hat{y} + z(t)\hat{z}$$

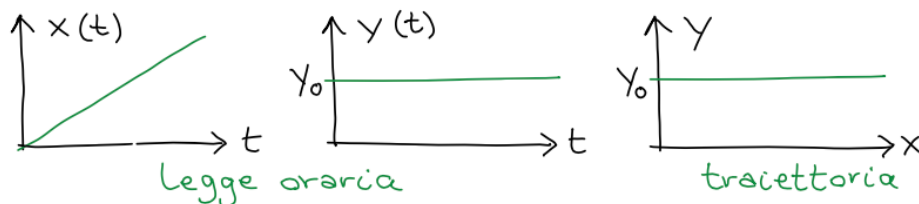
**Osservazione 1.0.1.** I versori cartesiani sono costanti

**Definizione 1.0.1** (Legge oraria). Si definisce come legge oraria la funzione  $t \rightarrow \vec{r}(t)$ .

**Definizione 1.0.2** (Traiettoria). Il lungo geometrico di punti visitati dal punto materiale.

$$\{\vec{r}(t) \text{ per } t \in \mathbb{R}\}$$

**Esempio 1.0.2.**  $\vec{r}(t) = (v_0 t, y_0, 0)$  e  $v_0 = 3m/s, y_0 = 5m$



## Vettore velocità

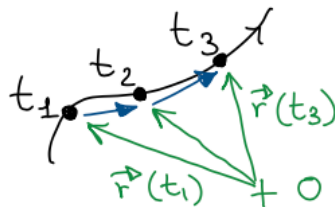
Derivata rispetto al tempo del vettore posizione e si indica come  $\frac{d\vec{r}(t)}{dt}$  oppure  $\dot{\vec{r}}(t)[m/s]$

$$\begin{aligned}\dot{\vec{r}}(t) &= (\dot{x}(t), \dot{y}(t), \dot{z}(t)) \\ &= \frac{d}{dt}[x(t)\hat{x} + y(t)\hat{y} + z(t)\hat{z}] \\ &= \dot{x}(t)\hat{x} + \dot{y}(t)\hat{y} + \dot{z}(t)\hat{z}\end{aligned}\tag{1}$$

Per ricavare la forma esplicita uso le proprietà delle derivate (**linearità, Leibnitz**)

**Esempio 1.0.3.**  $\vec{r}(t) = (v_0 t, y_0, 0) = v_0 t\hat{x} + y_0\hat{y}$  abbiamo che  $\dot{\vec{r}}(t) = (v_0, 0, 0) = v_0\hat{x}$

Velocità e spazio percorso ("integrale di linea").



$$\begin{aligned}L &= \|\vec{r}(t_1) - \vec{r}(t_0)\| + \|\vec{r}(t_2) - \vec{r}(t_1)\| + \|\vec{r}(t_3) - \vec{r}(t_2)\| + \dots \\ &= \sum_i \|\vec{r}(t_{i+1}) - \vec{r}(t_i)\| \text{ per } |t_{i+1} - t_i| \text{ "piccolo"} \\ &= \sum_i \left\| \frac{\vec{r}(t_{i+1}) - \vec{r}(t_i)}{t_{i+1} - t_i} \right\| (t_{i+1} - t_i) = \int_{t_{in}}^{t_{fin}} \|\dot{\vec{r}}(t)\| dt\end{aligned}$$

**Esempio 1.0.4.**  $\vec{r}(t) = (v_0 t, y_0)$   $\dot{\vec{r}}(t) = (v_0, 0)$   $\|\dot{\vec{r}}(t)\| = \sqrt{v_0^2 + 0^2} = |v_0|$   $L = |v_0| \cdot (t_{fin} - t_{in})$   
Il vettore è costante quindi facendo la derivata torna zero. Con la velocità si calcola lo spazio percorso ("integrale di linea"). La differenza fra le posizioni e la differenza dei tempi è il rapporto incrementale in caso gli intervalli siano sufficientemente piccoli, da qui si ottiene l'integrale.

## 1.1 Vettore accelerazione

Derivata rispetto al tempo del vettore velocità e si indica con  $\frac{d^2\vec{r}(t)}{dt^2}$  oppure  $\ddot{\vec{r}}(t)[m/s^2]$

$$\ddot{\vec{r}}(t) = (\ddot{x}(t), \ddot{y}(t), \ddot{z}(t)) = \ddot{x}(t)\hat{x} + \ddot{y}(t)\hat{y} + \ddot{z}(t)\hat{z} \quad (2)$$

**Esempio 1.1.1.**  $\vec{r}(t) = (\frac{1}{2}a_0t^2, v_0t, 0)$      $\dot{\vec{r}}(t) = (a_0t, v_0, 0)$      $\ddot{\vec{r}}(t) = (a_0, 0, 0)$

Serve perché l'equazione "del moto" di Newton che determinata la legge oraria è formulata in termini di accelerazione.

## 1.2 Vettore quantità di moto

Il prodotto di massa [kg] e velocità [m/s]

$$\vec{p}(t) = m \cdot \dot{\vec{r}}(t) = (m\dot{x}(t), m\dot{y}(t), m\dot{z}(t)) = m\dot{x}(t)x + m\dot{y}(t)y + m\dot{z}(t)z$$

**Esempio 1.2.1.** Prendiamo un punto di massa 2kg e velocità 3m/s lungo  $\hat{x}$ .

$$p_x(t) = 2 \cdot 3kg \cdot m/s = 6kg \cdot m/s \quad p_y(t) = p_z(t) = 0.$$

Serve per generalizzare l'equazione di Newton e per trattare sistemi di più punti materiali.

## 1.3 Vettore momento angolare rispetto a un polo P

$$\vec{L}_p(t) = m(\vec{r}(t) - \vec{r}_p) \times \dot{\vec{r}}(t)$$

Dove  $\vec{r}_p$  è il vettore posizione di p, mentre  $\dot{\vec{r}}(t)$  è il prodotto vettoriale.

**Esempio 1.3.1.**  $\vec{r}_p = (l_0, 0, 0)$      $\vec{r}(t) = (v_0t, y_0, 0)$

$$\vec{L}_p = m[(v_0t - l_0)\hat{x} + y_0\hat{y}] \times (v_0\hat{x}) = m(v_0t - l_0)v_0\hat{x} \times \hat{x} + my_0v_0\hat{y} \times \hat{x} = my_0v_0(-\hat{z}) = (0, 0, -my_0v_0)$$

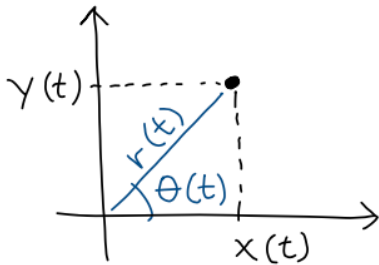
Ricorda che  $\hat{x} \times \hat{x} = 0$  e  $\hat{y} \times \hat{x} = -\hat{z}$

Il momento angolare dice quanta inerzia ha un oggetto in una rotazione (descrizione sommaria).

Il polo P è parte della definizione. È una scelta! Il risultato dipende dal polo. Serve per formulare l'equazione del moto di sistemi di punti materiali e corpi rigidi.

## 1.4 Coordinate polari

Un metodo per rappresentare delle coordinate x, y andando a misurare prima la distanza dall'origine e poi si va a vedere quanto vale l'angolo fra questo segmento dall'asse x, utilizzando seno e coseno.



$$\begin{cases} x(t) = r(t) \cdot \cos(\Theta(t)) \\ y(t) = r(t) \cdot \sin(\Theta(t)) \end{cases}$$

$$\begin{cases} r(t) = \sqrt{x(t)^2 + y(t)^2} \geq 0 \\ \text{tg}(\Theta(t)) = y(t)/x(t) \end{cases}$$

**Esempio 1.4.1.** Esempi di rappresentazione di coordinate in coordinate polari.

$$x = 0, y = l_0 > 0 \Rightarrow r = l_0, \Theta = \pi/2$$

$$x = 0, y = -l_0 < 0 \Rightarrow r = l_0, \Theta = -\pi/2$$

$$x = l_0, y = l_0 > 0 \Rightarrow r = \sqrt{2}l_0, \Theta = \pi/4$$

## 1.5 Versori polari (2D)

Definisco un versore  $\hat{r}(t)$  che punta verso il punto materiale e un versore  $\hat{\Theta}(t)$  ortogonale. Si esprime facilmente in coordinate polari.

$$\vec{r}(t) = (x(t), y(t)) = (r(t) \cos \Theta(t), r(t) \sin \Theta(t)) = r(t)(\cos \Theta(t)\hat{x} + \sin \Theta(t)\hat{y})$$

Ma  $||\vec{r}(t)|| = |r(t)| = r(t)$  allora definisco  $\hat{r}(t) = \vec{r}(t)/||\vec{r}(t)|| = \cos \Theta(t)\hat{x} + \sin \Theta(t)\hat{y}$

Trovo facilmente che un versore ortogonale è:

$$\hat{\Theta}(t) = -\sin \Theta(t)\hat{x} + \cos \Theta(t)\hat{y} \quad \text{infatti} \quad \hat{r} \cdot \hat{\Theta} = c \cdot (-s) + s \cdot c = 0$$

*Note 1.5.1.* Non c'è legame fra  $\Theta$  e  $\hat{\Theta}$  è solo una convenzione.

Le trasformazioni inverse invece si fanno come segue (verifico per sostituzione):

$$\hat{y} = \cos \Theta(t)\hat{r} - \sin \Theta(t)\hat{\Theta} \quad \hat{y} = \sin \Theta(t)\hat{r} + \cos \Theta(t)\hat{\Theta}$$

Possono quindi scrivere ogni vettore nella forma  $\vec{a} = a_r\hat{r} + a_\Theta\hat{\Theta}$  con le componenti polari  $a_r, a_\Theta$ . Per evitare ambiguità non scriviamo  $(a_r, a_\Theta)$  e riserviamo la notazione alle componenti cartesiane.

A differenza dei versori cartesiani quelli polari dipendono dal tempo per costruzioni.

$$\dot{\hat{r}}(t) = \frac{d}{dt}[\cos \Theta(t)\hat{x} + \sin \Theta(t)\hat{y}] = -\sin \Theta(t) \cdot \dot{\Theta}(t)\hat{x} + \cos \Theta(t) \cdot \dot{\Theta}(t)\hat{y}$$

Dove  $\cos \Theta(t) \cdot \dot{\Theta}(t)$  si applica la derivata della somma, Leibnitz, funzione composta.

$$= \dot{\Theta}(t) \cdot \hat{\Theta}(t) \quad (\text{confronto l'espressione di } \hat{\Theta}(t))$$

Similmente  $\dot{\hat{\Theta}}(t) = -\dot{\Theta}(t)\hat{r}(t)$ .

### Vettori posizione, velocità, accelerazione

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

Dove abbiamo che  $\vec{r}(t)$  è il vettore,  $r(t)$  è una coordinata polare,  $\hat{r}(t)$  è il versore polare.

$$\dot{\vec{r}}(t) = \dot{r}(t)\hat{r}(t) + r(t)\dot{\hat{r}}(t)$$

Dove la parte  $\dot{\vec{r}}(t)$  è la velocità radiale.

$$\ddot{\vec{r}}(t) = [\ddot{r}(t) - r(t)\dot{\Theta}(t)^2]\hat{r} + [r(t)\ddot{\Theta}(t) + 2\dot{r}(t)\dot{\Theta}(t)]\hat{\Theta}$$

Nel quale abbiamo che la parte  $r(t)\dot{\Theta}(t)^2$  si chiama **velocità centripeta**, mentre  $2\dot{r}(t)\dot{\Theta}(t)$  si dice **accelerazione di Coriolis**.