

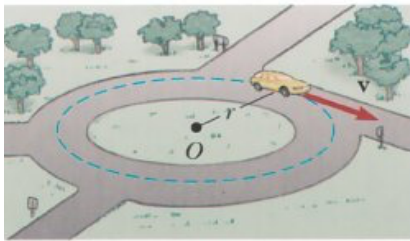
# MECCANICA

## CINEMATICA

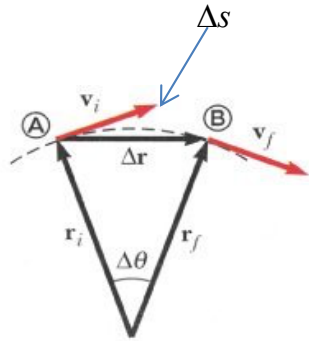
### Moti circolari e armonici

## Moto Circolare Uniforme (I)

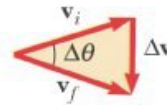
Un oggetto qualsiasi (ad es. un'automobile) in moto su un percorso circolare con velocità lineare  $v$ , ha *sempre* un'accelerazione anche se si muove con velocità di *modulo* costante. Tale accelerazione è dovuta alla continua variazione della *direzione* del vettore velocità lungo la traiettoria del moto, pur restando costante il modulo.



(a)



(b)



(c)

Nella fig. (b) a fianco viene rappresentato un punto materiale che si muove con velocità di modulo costante lungo una traiettoria circolare passando all'istante  $t_i$  con velocità vettoriale  $\vec{v}_i$  per il punto A e all'istante  $t_f$  per il punto B con velocità vettoriale  $\vec{v}_f$ . Le velocità vettoriali  $\vec{v}_i$  e  $\vec{v}_f$  differiscono solo per la direzione ma per quanto sopra detto sono uguali in modulo.

L'accelerazione media è:  $\vec{a} \equiv \frac{\vec{v}_f - \vec{v}_i}{t_f - t_i} = \frac{\Delta \vec{v}}{\Delta t}$

nella fig. (c) e' rappresentato il vettore  $\Delta \vec{v} = \vec{v}_f - \vec{v}_i$

I due triangoli, in fig. (b) e in fig. (c) rispettivamente, sono simili in quanto entrambi isosceli con i lati perpendicolari fra loro per cui, confondendo  $|\Delta \vec{r}|$  con  $\Delta s$ , se  $\Delta \theta \ll 1$ ,

$\frac{\Delta v}{v} = \frac{\Delta s}{r}$  ovvero, tenendo conto che  $\Delta v = \bar{a} \Delta t$ , è anche  $\frac{\bar{a} \Delta t}{v} = \frac{\Delta s}{r}$  e quindi  $\bar{a} = \frac{v \Delta s}{r \Delta t}$ .

Quando  $\Delta t$  è molto piccolo i punti A e B si avvicinano molto fra loro,  $\Delta \theta$  è molto piccolo e di conseguenza  $\Delta s$ , arco di traiettoria circolare sotteso tra  $\vec{r}_i$  e  $\vec{r}_f$  è

anche molto piccolo per cui  $\frac{\Delta s}{\Delta t} \rightarrow \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta s}{\Delta t} = v$  e nel limite  $\Delta t \rightarrow 0$  l'**accelerazione** è

$$a_r = \frac{v^2}{r}$$

## Moto Circolare Uniforme (II)

Si è dunque trovato che in un moto circolare uniforme l'accelerazione è *radiale*, cioè diretta verso il centro della circonferenza che costituisce la traiettoria ,e che il suo modulo è

$$a_r = \frac{v^2}{r}$$

Dal punto di vista dimensionale le sue dimensioni sono:

$$[a_r] = \frac{[L^2 T^{-2}]}{[L]} = [L T^{-2}]$$

Cioè le dimensioni di una accelerazione vera e propria.

## Moto Circolare Uniforme (III)

Abbiamo visto che nel moto circolare uniforme:

- Rimane costante il modulo della velocità  $|v|$
- Rimane costante il modulo dell'accelerazione radiale  $|a_r|$  che è sempre perpendicolare a  $v$  e ha verso diretto al centro del cerchio
- I vettori  $v$  e  $a$  non sono costanti, dato che ne varia continuamente la direzione, ma sono sempre perpendicolari fra di loro

Possiamo ora introdurre una nuova variabile fisica derivata, la velocità angolare  $\omega$  (omega):

$$\omega = \frac{d\theta}{dt} = \frac{d(\frac{s}{r})}{dt} = \frac{1}{r} \frac{ds}{dt} = \frac{v}{r}$$

Come si vede, la velocità angolare ha la dimensione di  $[T]^{-1}$  e si misura in rad/s.

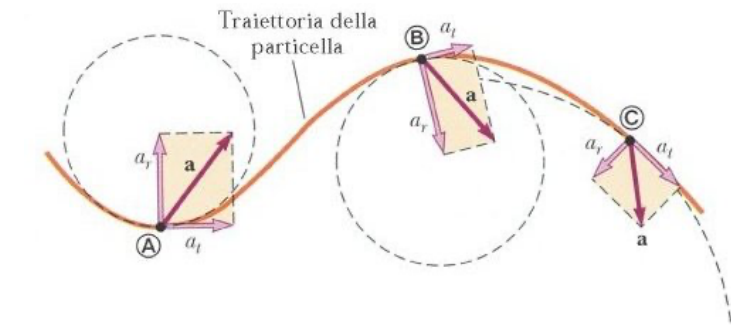
Il raggio della traiettoria e la velocità angolare sono le variabile fisiche che sono uniformi (costanti) in un moto circolare uniforme.

La velocità angolare può essere rappresentata con un vettore di modulo  $\omega = \frac{v}{r}$ , direzione perpendicolare al piano della traiettoria e verso uscente se il moto è antiorario, entrante se il moto è orario (regola della mano destra).

## Moto Curvilineo

Quando un punto materiale si muove lungo un percorso curvilineo e la sua velocità varia sia in direzione che in modulo si può osservare che la sua velocità è sempre

tangente al percorso mentre il vettore accelerazione  $\vec{a}$  forma un certo angolo con il percorso e cambia da punto a punto. Questo vettore può essere risolto in due vettori componenti: un vettore componente  $\vec{a}_r$  radiale e un vettore componente  $\vec{a}_t$  tangenziale e questo vuol dire che il vettore accelerazione totale  $\vec{a}$  può



essere scritto come la somma vettoriale di questi vettori componenti:

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

L'accelerazione *tangenziale* è dovuta alla rapidità di variazione temporale del *modulo* del vettore velocità del punto materiale e il suo modulo è dato da

$$a_t = \frac{dv}{dt}$$

L'accelerazione *radiale* è dovuta alla rapidità di variazione temporale della *direzione* del vettore velocità del punto materiale e il suo modulo è dato da

$$a_r = \frac{v^2}{r}$$

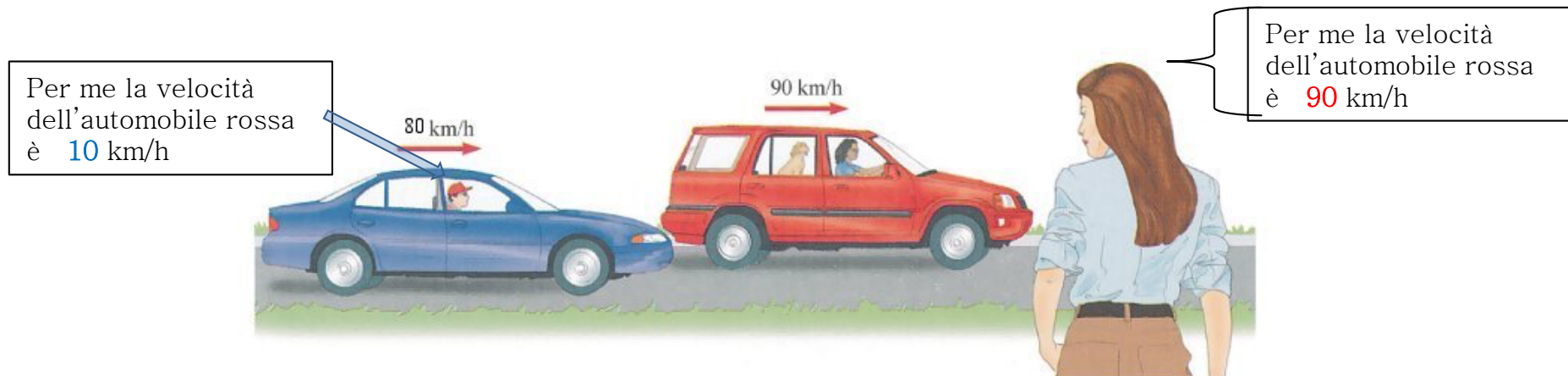
## Riepilogo dei moti rettilinei e circolari

|                               | Moti rettilinei                         | Moti circolari  |
|-------------------------------|---|---|
| Posizione                     | $x$                                     | $\theta = \frac{s}{r}$                                    |
| Velocità                      | $v = \frac{dx}{dt}$                     | $\omega = \frac{d\theta}{dt} = \frac{v}{r}$               |
| Accelerazione                 | $a = \frac{dv}{dt} = \frac{d^2x}{dt^2}$ | $\alpha = \frac{d\omega}{dt} = \frac{a_t}{r}$             |
| Moto uniforme                 | $x = x_0 + v t$                         | $\theta = \theta_0 + \omega t$                            |
| Moto uniformemente accelerato | $x = x_0 + v_0 t + \frac{1}{2} a t^2$   | $\theta = \theta_0 + \omega_0 t + \frac{1}{2} \alpha t^2$ |

## Moto Relativo (I)

### Velocità relativa e Accelerazione relativa (I)

È importante esaminare come osservazioni eseguite da osservatori diversi in differenti sistemi di riferimento siano connesse l'una all'altra: in generale osservatori appartenenti a sistemi di riferimento differenti possono misurare spostamenti, velocità e accelerazioni differenti per un punto materiale in moto senza concordare sul risultato di una misura.



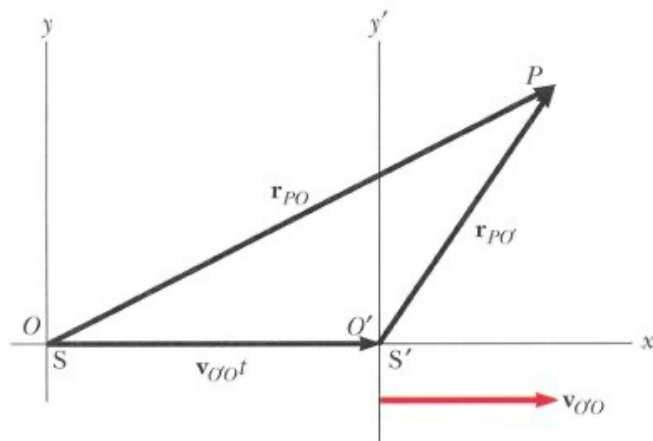
Per esempio, date due automobili che procedono nella stessa direzione una con velocità di 80 km/h e l'altra con velocità di 90 km/h, un passeggero sull'automobile più lenta osserverà che la velocità dell'automobile più veloce rispetto alla più lenta è di 10 km/h. Naturalmente un osservatore in quiete misurerà 90 km/h per la velocità dell'automobile più veloce. Questo esempio mostra che le misure di velocità sono differenti in sistemi di riferimento differenti.



## Moto Relativo (II)

### Velocità relativa e Accelerazione relativa (II)

In una situazione più generale si consideri un punto materiale posto nel punto P in figura. Si immagini che il moto di questo punto materiale venga descritto, uno nel



sistema di riferimento S, fisso alla terra, l'altro nel sistema di riferimento S', che si muove a destra rispetto a S con velocità  $\vec{v}_{O'O}$ . Si noti che, rispetto ad un osservatore in S', S si muove verso sinistra con velocità  $-\vec{v}_{O'O}$ . La collocazione di uno qualsiasi degli osservatori nel proprio sistema di riferimento è irrilevante ai fini della discussione ma, tanto per precisare gli osservatori possono essere posti nell'origine.

Siano  $\vec{r}_{PO}$  e  $\vec{r}_{PO'}$  i vettori posizione del punto materiale P rispettivamente nei sistemi di riferimento S e S' all'istante  $t$ . Se le origini dei due sistemi di riferimento coincidono a  $t = 0$ , allora i vettori  $\vec{r}_{PO}$  e  $\vec{r}_{PO'}$  sono connessi l'uno all'altro tramite l'espressione ovvero  $\vec{r}_{PO} = \vec{r}_{PO'} + \vec{v}_{OO'} t$

$$\vec{r}_{PO'} = \vec{r}_{PO} - \vec{v}_{OO'} t$$

Cioè in un intervallo di tempo  $t$  il riferimento S' si è spostato verso destra di  $\vec{v}_{OO'} t$ . Differenziando l'equazione ottenuta rispetto al tempo e ricordando che  $\vec{v}_{OO'}$  è costante

Si ottiene  $\frac{d\vec{r}_{PO'}}{dt} = \frac{d\vec{r}_{PO}}{dt} - \vec{v}_{OO'}$  ovvero  $\vec{v}_{PO'} = \vec{v}_{PO} - \vec{v}_{OO'}$  dove  $\vec{v}_{PO'}$  e  $\vec{v}_{PO}$  sono

le velocità del punto materiale osservate rispettivamente nel sistema S e nel sistema S'

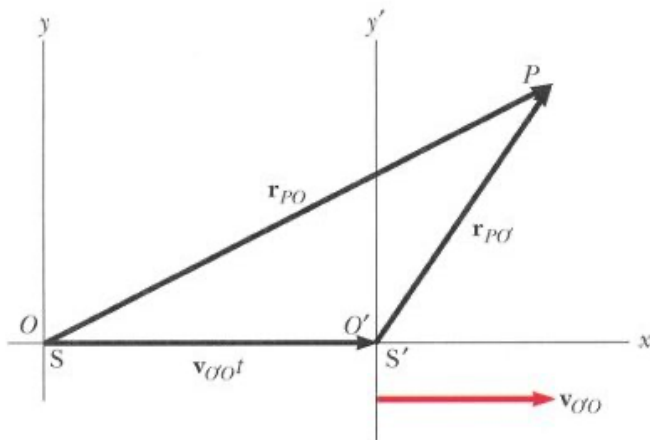
Le trasformazioni per  $\vec{r}$  e per  $\vec{v}$  sopra ottenute sono dette Trasformazioni di Galileo



## Moto Relativo (III)

### Velocità relativa e Accelerazione relativa (III)

Sebbene osservatori diversi uno solidale con il sistema di riferimento S e l'altro con S' misurino velocità differenti per lo stesso punto materiale, essi misurano la stessa accelerazione quando  $\vec{v}_{OO'}$  velocità relativa del sistema di riferimento S' rispetto a S, è costante. Infatti, dato che, come si è visto,  $\vec{v}_{PO'} = \vec{v}_{PO} - \vec{v}_{OO'}$  per cui derivando rispetto al tempo  $t$  si ottiene



$$\frac{d\vec{v}_{PO'}}{dt} = \frac{d\vec{v}_{PO}}{dt} - \frac{d\vec{v}_{OO'}}{dt}$$

Poiché  $\frac{d\vec{v}_{OO'}}{dt} = 0$  ne consegue che  
e quindi che

$$\frac{d\vec{v}_{PO'}}{dt} = \frac{d\vec{v}_{PO}}{dt}$$

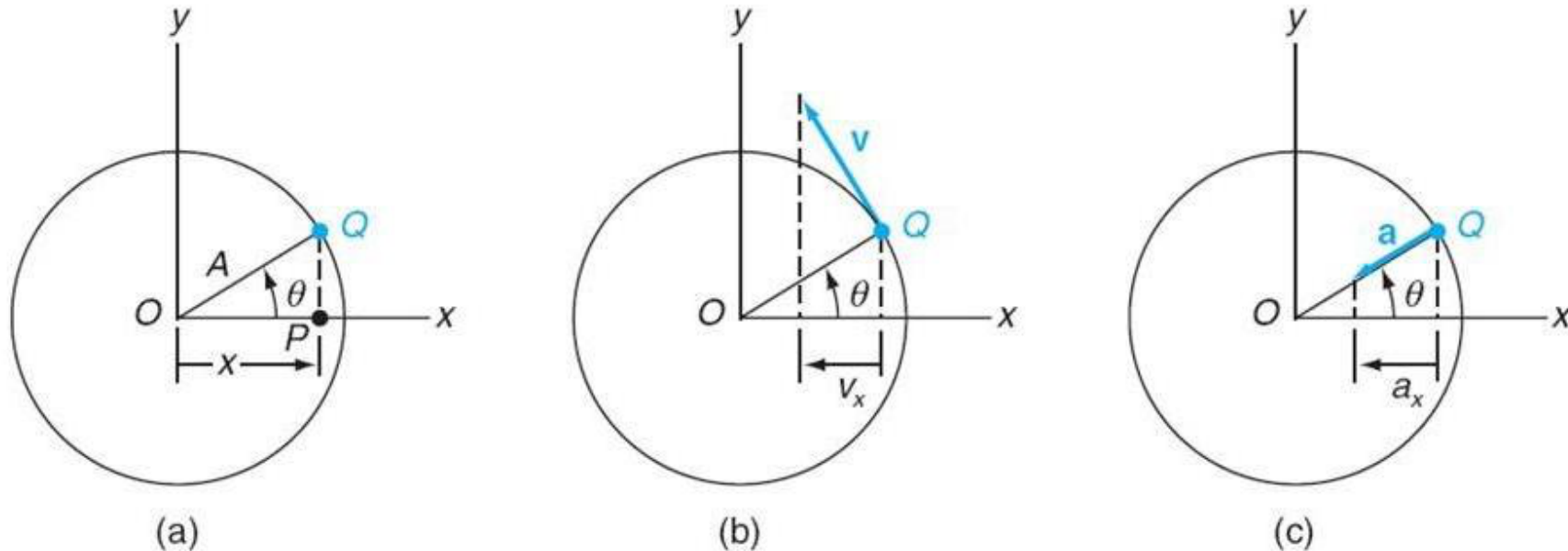
$$\boxed{\vec{a}' = \vec{a}} \quad \text{dove} \quad \vec{a}' = \frac{d\vec{v}_{PO'}}{dt} \quad \text{e} \quad \vec{a} = \frac{d\vec{v}_{PO}}{dt}$$

In conclusione osservatori differenti che si muovono con velocità costante uno rispetto all'altro misurano velocità differenti per lo stesso corpo (o punto materiale) ma la stessa accelerazione.

Le *Trasformazioni di Galileo* sono valide per velocità di punti materiali molto inferiori a quella della luce ( $c \cong 3 \times 10^8 \frac{\text{m}}{\text{s}}$ ) e devono essere sostituite dalle trasformazioni di Lorentz della Relatività Ristretta per corpi con velocità prossima a quella della luce.

Le *Trasformazioni di Galileo* connettono le coordinate e le velocità di un punto materiale in un sistema di riferimento terrestre con quelle misurate in un sistema di riferimento in moto uniforme rispetto alla Terra.

## MOTO ARMONICO (I)



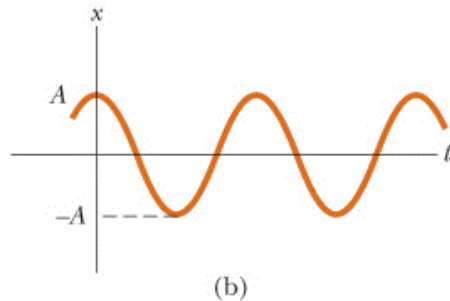
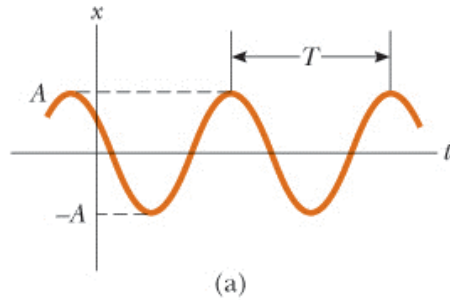
Sia dato un punto  $Q$  che si muove in senso antiorario su una circonferenza di raggio  $A$  con velocità angolare costante, tale che la posizione angolare varia nel tempo come  $\theta = \omega t + \delta$ . Per il punto  $P$ , proiezione di  $Q$  lungo  $x$ , valgono le seguenti considerazioni:

- a) La coordinata  $x$  del punto  $P$  è  $x = A \cos(\theta) = A \cos(\omega t + \delta)$
- b) La velocità del punto  $P$  è  $v_x = v \cos(\theta + \pi/2) = -\omega A \sin(\omega t + \delta)$
- c) L'accelerazione del punto  $P$  è  $a_x = a \cos(\theta + \pi) = -\omega^2 A \cos(\omega t + \delta)$

Si può quindi facilmente concludere che la proiezione lungo uno degli assi coordinati di un moto circolare uniforme centrato sull'origine segue un moto oscillatorio: il moto armonico.

La proiezione di un moto circolare lungo l'asse  $y$  è  $y = A \cos(\pi/2 - \theta) = A \sin(\omega t + \delta)$  cioè si tratta di un moto armonico ritardato di  $\pi/2$  rispetto a quello dovuto alla proiezione del medesimo moto circolare uniforme lungo l'asse  $x$ .

## MOTO ARMONICO (II)



Un moto armonico è caratterizzato da una legge del moto del tipo  
$$x(t) = A \cos(\omega t + \delta)$$

Con  $A$  ampiezza del moto (modulo dello spostamento massimo dalla posizione di equilibrio)

$\omega$  pulsazione (o frequenza angolare)

$\delta$  angolo di fase (angolo al tempo  $t = 0$ )

$A$  e  $\delta$  sono univocamente determinati dalla velocità e dalla posizione iniziale del punto materiale.

Viceversa, noti  $A$  e  $\delta$  si possono ricavare velocità e posizione al tempo  $t = 0$ .

$(\omega t + \delta)$  è detta *fase* del moto ed è utile per confrontare il moto di due punti materiali.

$x$  è una funzione *periodica* del tempo che si *ripete* quando  $\omega t$  aumenta di  $2\pi$  radianti.

$T$  è il *periodo* cioè l'intervallo di tempo necessario per compiere un *ciclo completo* del moto e cioè

$x(t) = x(t + T)$  e la fase aumenta di  $2\pi$  per cui  $\omega t + \delta + 2\pi = \omega(t + T) + \delta \Rightarrow \omega T = 2\pi$

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

L'inverso del periodo è il *numero di oscillazioni complete compiute nell'unità di tempo* ed è detto *frequenza*  $\nu$  del moto:

$$\nu = \frac{1}{T} = \frac{\omega}{2\pi} \quad \Rightarrow \quad \omega = 2\pi\nu = \frac{2\pi}{T}$$

L'unità di misura di  $\nu$  misura sono i *cicli/s* detti anche Hertz (Hz)

## MOTO ARMONICO (III)

Dai risultati trovati si può anche osservare che per un punto materiale che si muove di moto armonico

$$v = \frac{dx}{dt} = -\omega A \sin(\omega t + \delta)$$

$$a = \frac{dv}{dt} = -\omega^2 A \cos(\omega t + \delta)$$

e che, poichè  $x(t) = A \cos(\omega t + \delta)$  si può anche scrivere

$$a = \frac{dv}{dt} = \frac{d^2 x}{dt^2} = -\omega^2 A \cos(\omega t + \delta) = -\omega^2 x$$

Si ottiene cioè l'equazione

$$\frac{d^2 x}{dt^2} = -\omega^2 x \quad \Rightarrow \quad \frac{d^2 x}{dt^2} + \omega^2 x = 0$$

che *non* è un'equazione fra numeri ma un'equazione fra *una funzione e la sua derivata* (o, meglio, fra una funzione e la sua derivata seconda).

Una equazione di questo tipo si chiama Equazione Differenziale e, in particolare, quella sopra inquadrata è l'equazione differenziale del moto armonico che si può dimostrare essere *solamente* (\*) soddisfatta da una funzione del tipo

$$x(t) = A \cos(\omega t + \delta)$$

che è appunto la legge oraria del moto armonico

(\*) Teorema di Esistenza e Unicità della soluzione di un' equazione differenziale lineare del secondo ordine a coefficienti costanti (V. corso di Analisi Matematica)