

Moti in una dimensione (asse x)

se $a(t) = 0 \quad \forall t$ ossia se $\frac{dv(t)}{dt} = \frac{d^2x(t)}{dt^2} = 0$

solo la derivata di una costante e' nulla per ogni $t \quad \Rightarrow \quad v(t) = cost \equiv v_0$

\Rightarrow *moto rettilineo uniforme*

$$x(t) = \int v(t) dt = \int v_0 dt = v_0 \int dt = v_0 t$$

a meno di una costante di integrazione $c \quad \Rightarrow \quad x(t) = v_0 t + c$

ponendo $t = 0$ nella $x(t) = v_0 t + c \quad \Rightarrow \quad x(t = 0) = c$

dunque c e' semplicemente la posizione occupata dal punto

(la sua ascissa) al tempo $t = 0$

per determinare c si dovra' ricorrere ad ulteriori informazioni,

le "condizioni al contorno"

spesso, ma non sempre, si tratta di "condizioni iniziali" del moto

se $x(t=0) = x_0 \Rightarrow c = x_0$

in conclusione :

$x(t) = v_0 t + x_0$ equazione oraria per lo spazio percorso

$v(t) = v_0$ equazione oraria per la velocità

$a(t) = 0$ equazione oraria per la accelerazione

Moto in una dimensione

se $a(t) = cost = a$ ossia se $\frac{dv(t)}{dt} = \frac{d^2x(t)}{dt^2} = a$

\Rightarrow moto *rettilineo uniformemente accelerato*

si ha: $v(t) = \int a \, dt = a \int dt = at$ a meno di una costante di integrazione

se al tempo $t = 0$ $v(t = 0) = v_0 \Rightarrow v(t) = at + v_0$

$$x(t) = \int v(t) dt = \int (at + v_0) dt = \int at dt + \int v_0 dt = a \int t dt + v_0 \int dt$$

$$= \frac{1}{2} a t^2 + v_0 t \quad \text{a meno di una costante di integrazione}$$

se al tempo $t = 0$ $x(t = 0) = x_0 \Rightarrow x(t) = \frac{1}{2} at^2 + v_0 t + x_0$

in conclusione :

$$x(t) = \frac{1}{2} at^2 + v_0 t + x_0 \quad \text{equazione oraria per lo spazio percorso}$$

$$v(t) = at + v_0 \quad \text{equazione oraria per la velocità}$$

$$a(t) = a \quad \text{equazione oraria per la accelerazione}$$

Moto in una dimensione

se $a(t) = -k v(t)$ dove k e' una costante positiva per definizione

da $a = \frac{dv}{dt} \Leftrightarrow \frac{dv}{dt} = -kv \Leftrightarrow \frac{dv}{v} = -k dt$

integrando ambo i membri nelle rispettive variabili : $\int_{v_0}^{v(t)} \frac{1}{v} dv = \int_0^t -k dt$

$$\Leftrightarrow \ln v(t) - \ln v_0 = -kt \quad \text{ossia} \quad \ln \frac{v(t)}{v_0} = -kt$$

da cui $v(t) = v_0 e^{-kt} \rightarrow$ la velocita' decresce esponenzialmente nel tempo

\Leftrightarrow ***"moto rettilineo smorzato esponenzialmente"***

$$\text{da } v = \frac{dx}{dt} \Rightarrow x = \int v dt \quad \text{quindi} \quad x(t) = x_0 + \int_0^t v_0 e^{-kt} dt =$$

$$x_0 - \frac{V_0}{k} e^{-kt} \Big|_0^t \Rightarrow x(t) = x_0 - \frac{V_0}{k} (e^{-kt} - 1)$$

Moto in una dimensione

$$x(t) = x_0 + \frac{V_0}{k} (1 - e^{-kt}) \quad \text{se } x_0 = 0 \quad x(t) = \frac{V_0}{k} (1 - e^{-kt})$$

la rapidita' di variazione della funzione e' determinata dal valore di k

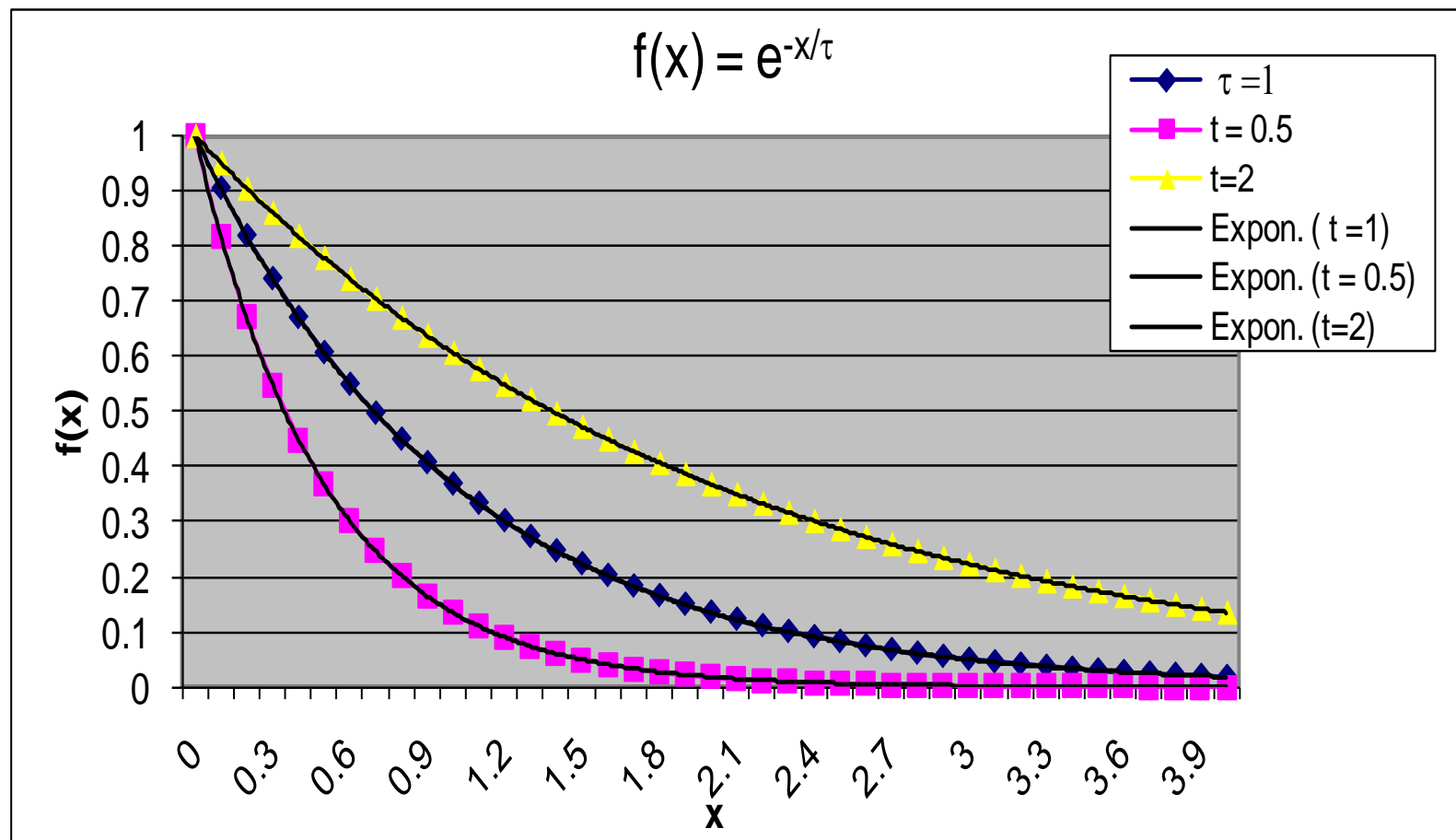
$\tau = 1/k$ e' la "*costante di tempo*" o "*vita media*"

τ e' il tempo dopo il quale la funzione si e' ridotta di un fattore pari al numero di Nepero e , ossia di un fattore circa 2.7

il tempo di dimezzamento $t_{1/2}$ e' quel tempo dopo il quale la funzione si e' ridotta della meta', rispetto al valore iniziale

$$t_{1/2} = 0.693 \tau$$

Moto in una dimensione



Moto in una dimensione

se $a(t) = -\omega^2 x(t) \rightarrow$ moto *armonico semplice*

infatti risulta che le equazioni orarie per lo spostamento e la velocità sono

funzioni armoniche, ossia

$$x(t) = A \cos(\omega t + \vartheta_0) \quad \text{o, indifferentemente,} \quad x(t) = A \sin(\omega t + \vartheta'_0)$$

$A \rightarrow$ ampiezza del moto

$\omega \rightarrow$ pulsazione

θ_0 e $\theta'_0 \rightarrow$ fasi iniziali

derivando l'equazione oraria dello spostamento $x(t) = A \cos(\omega t + \mathcal{G}_0)$

si ha $v(t) = \frac{dx(t)}{dt} = -\omega A \sin(\omega t + \mathcal{G}_0)$

$$a(t) = \frac{dv(t)}{dt} = \frac{d^2 x(t)}{dt^2} = -\omega^2 A \cos(\omega t + \mathcal{G}_0)$$

ossia $\frac{d^2 x}{dt^2} + \omega^2 x = 0 \quad \rightarrow \text{equazione dell'oscillatore armonico}$

se una qualsiasi grandezza y di un sistema fisico soddisfa all' equazione differenziale

$$\frac{d^2 y}{dt^2} + \omega^2 y = 0$$

allora y oscilla nel tempo con andamento armonico non smorzato

esiste infatti uno ed un solo tipo di soluzioni a questa equazione :

le funzioni armoniche, seno o coseno (indifferentemente)

e viceversa :

se una grandezza ha andamento nel tempo di tipo armonico deve soddisfare a questo tipo di equazione differenziale

Moto in una dimensione

rieppilogando se

$a(t) = 0$ \rightarrow moto *rettilineo uniforme*

$a(t) = cost = a$ \rightarrow moto *rettilineo uniformemente accelerato*

$a(t) = -k \ v(t)$ con $k > 0$ \rightarrow moto *rettilineo smorzato esponenzialmente*

$a(t) = -\omega^2 x(t)$ \rightarrow moto *rettilineo armonico semplice*

nel caso piu' generale possibile l'accelerazione potra' essere una generica funzione

$$a = f(x, v, t)$$

Moto in una dimensione

se $x(t) = A(t)\text{sen}(\omega t + \vartheta_0) + x_0$ dove $A(t) = Ae^{-kt}$

si parla di moto *armonico smorzato esponenzialmente*

$$v(t) = \frac{dx(t)}{dt} = -kAe^{-kt}\text{sen}(\omega t + \vartheta_0) + Ae^{-kt}\omega\cos(\omega t + \vartheta_0)$$

$$\Rightarrow v(t) = Ae^{-kt} \left(\omega\cos(\omega t + \vartheta_0) - k\text{sen}(\omega t + \vartheta_0) \right)$$

derivando la $v(t) = Ae^{-kt} (\omega \cos(\omega t + \vartheta_0) - k \sin(\omega t + \vartheta_0))$ si ha

$$\begin{aligned} a(t) &= \frac{dv(t)}{dt} = \frac{d^2x(t)}{dt^2} = \\ &= -Ak\omega e^{-kt} \cos(\omega t + \vartheta_0) - A\omega^2 e^{-kt} \sin(\omega t + \vartheta_0) \\ &\quad + Ak^2 e^{-kt} \sin(\omega t + \vartheta_0) - Ae^{-kt} k\omega \cos(\omega t + \vartheta_0) \end{aligned}$$

$$a(t) = Ae^{-kt} \left((k^2 - \omega^2) \sin(\omega t + \vartheta_0) - 2k\omega \cos(\omega t + \vartheta_0) \right)$$

l'equazione differenziale caratteristica e'

$$\frac{d^2x}{dt^2} + 2k \frac{dx}{dt} + (\omega^2 + k^2)x = 0 \quad \rightarrow \text{equazione dell'oscillatore armonico smorzato esponenzialmente}$$

Backup slides