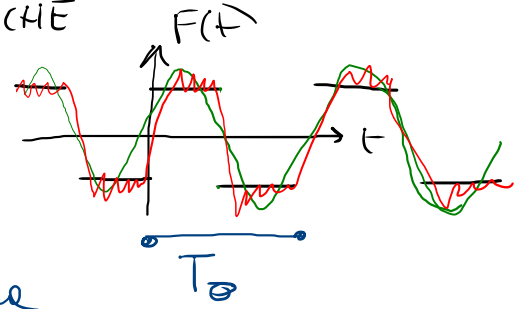
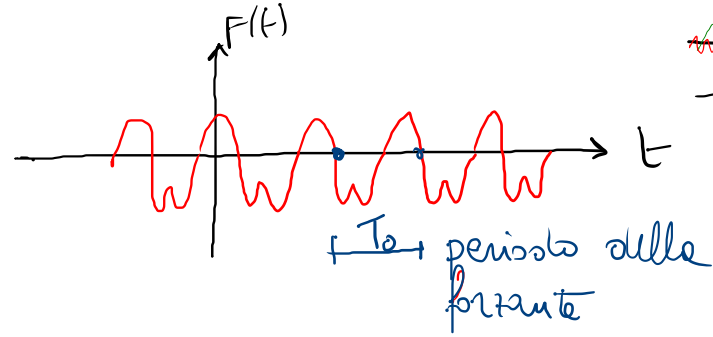


FORZANTI PERIODICHE G.ENERICHE

MDS, 5/12/23



SI USA DI SOLITO CONSIDERARE UN NUMERO FINITO DI TERMINE

$$F(t) = F_0 + \sum_{m=1}^N [\dots]$$

$$F(t + kT_0) = F(t) ; k \in \mathbb{Z}$$

$$T_0 \Rightarrow \omega_0 = \frac{2\pi}{T_0}$$

SERIE DI FOURIER *costanti*

$$F(t) = F_0 + \sum_{m=1}^{\infty} [A_m \cos(m\omega_0 t) + B_m \sin(m\omega_0 t)]$$

$$F_0 = \frac{1}{T_0} \int_{\bar{t}}^{\bar{t}+T_0} F(t) dt$$

$$\left. \begin{matrix} A_m \\ B_m \end{matrix} \right\} = \frac{2}{T_0} \int_{\bar{t}}^{\bar{t}+T_0} F(t) \begin{matrix} \cos(m\omega_0 t) \\ \sin(m\omega_0 t) \end{matrix} dt$$

Le risposte dell'oscillatore si ottiene sovrapponendo le risposte delle singole armoniche:

$$\left\{ \begin{aligned} x(t) &= e^{-\gamma t} (c_1 \sin \omega_0 t + c_2 \cos \omega_0 t) \\ &+ \frac{F_0}{K} + \sum_{m=1}^N [a_m \cos(m\omega_0 t) + b_m \sin(m\omega_0 t)] \end{aligned} \right.$$

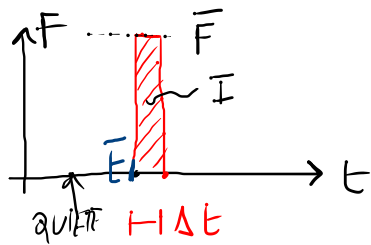
x part

COEFF DA DETERMINARE

INTEGRALE DI DUTAMEL

Forisce la risposta dinamica di un oscillatore eccitato da una generica forzante $F(t)$

FORZA IMPULSO



$$I = \int F dt$$

IMPULSO

$$I = \bar{F} \Delta t$$

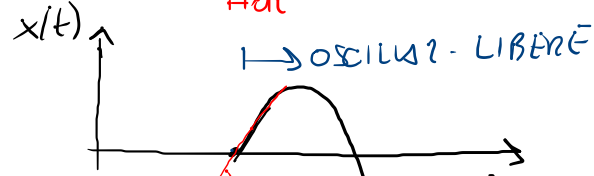
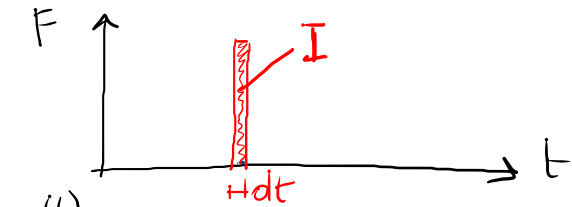
$$I = \Delta Q \quad \text{TEOREMA DELL'IMPULSO}$$

VARIAZIONE QUANTITA' DI MOTO

$$I = m \dot{x}(\bar{t} + \Delta t)$$

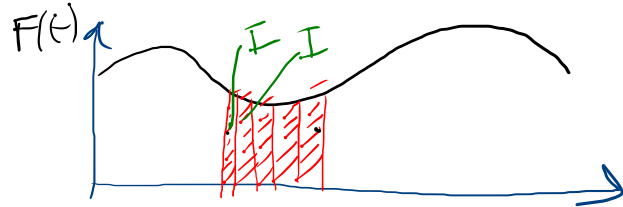
$$\dot{x}(\bar{t} + \Delta t) = \frac{I}{m}$$

se il sistema è in quiete al tempo \bar{t} e assegno un impulso $I(\bar{t}^+) \rightarrow \dot{x}(\bar{t}^+) = \frac{I}{m}$

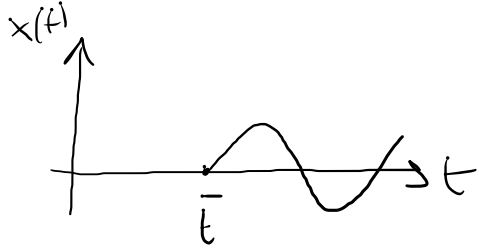


pendente \Rightarrow
 $\dot{x}_0 = \frac{I}{m}$

RISPOSTA OSCILLATORIA



La risposta del sistema è data dalla somma delle risposte dei singoli impulsi.



$$x(t) = e^{-\nu\omega(t-\bar{T})} [B_1 \sin \omega_D(t-\bar{T}) + B_2 \cos \omega_D(t-\bar{T})] \quad \underline{t \geq \bar{T}}$$

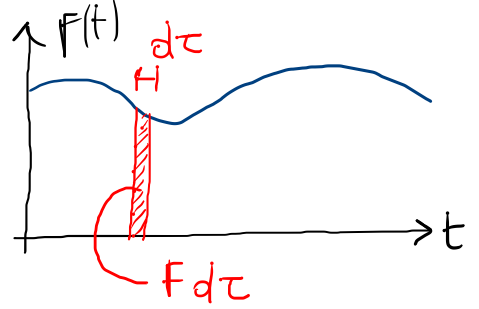
CONDIZ. INIZIALI $\begin{cases} x(\bar{T}) = 0 \\ \dot{x}(\bar{T}) = \frac{I}{m} \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} B_1 = \frac{I}{m\omega_D} \\ B_2 = 0 \end{cases}$

$$x(t) = e^{-\nu\omega(t-\bar{T})} \frac{I}{m\omega_D} \sin \omega_D(t-\bar{T}) \quad (t \geq \bar{T})$$

FUNZIONE DI RISPOSTA AD UN IMPULSO UNITARIO $h(t-\bar{T}) = x(t) |_{I=1}$

$$h(t-\bar{T}) = \frac{1}{m\omega_D} e^{-\nu\omega(t-\bar{T})} \sin \omega_D(t-\bar{T})$$

$$x(t) = I h(t-\bar{T})$$



$$x(t) = \int_0^t \underbrace{F d\tau}_I h(t-\tau) = \frac{1}{m\omega_D} \int_0^t F(\tau) e^{-\nu\omega(t-\tau)} \sin \omega_D(t-\tau) d\tau$$

INT. DI DUHAMEL

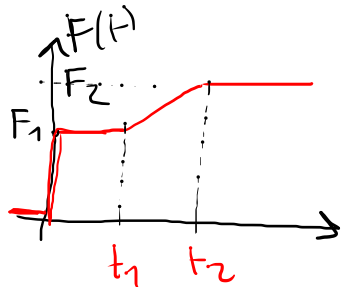
t : tempo al quale voglio studiare la risposta dell'oscill.
 τ : variabile di integrazione $\tau \in [0, t]$

oss: • se $v=0$; $x(t) = \frac{1}{m\omega} \int_0^t F(\tau) \sin \omega(t-\tau) d\tau$

• se $F(\tau) = F \sin \bar{\omega} \tau \Rightarrow$ L'INT DI DUMMIEL DEVE DARE LA STESSA SOLUZIONE DI QUELTA ESPLICITA.

• SOLUZ. DEU' INIFINITE SI OBTENGONO PER SEMPLICI FUNZIONI $F(\tau)$

Nel caso in cui la FORZANTE segue una legge di questo tipo:

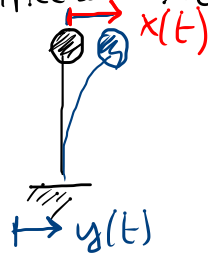
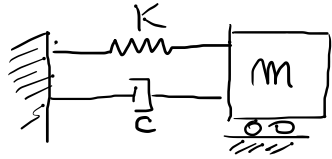


1) STUDIO IL PROBLEMA CON $F(t) = F_1$ per $t \in [0, t_1]$ (ANCHE SE NON LO ABBIAMO VISTO, \exists SOLUZ. PER FORZE A GRADINO)

2) per $t \in [t_1, t_2]$ STUDIO UN NUOVO PROBLEMA CON $F(t) = \alpha t + \beta$ e CON x_0 e \dot{x}_0 DERIVANTI DAL PROBLEMA PRECEDENTE

3) per $t > t_2$... ANALOGO A SOPRA CON $F(t) = F_2$

OSCILLATORE CON MOTD IMPRESSO ALLA BASE



$x(t)$

$y(t)$: MOTD DELLA BASE (O DEL TERRENO)

RIF. ASSOLUTO

$$m(\ddot{y} + \ddot{x}) = -Kx - c\dot{x} \quad \text{EQ DELLA DINAMICA}$$

ACCELERAZ.
DELLA MASSA

ACCELEROGRAMMA

$$m\ddot{x} + c\dot{x} + Kx = -m\ddot{y}(t)$$

FORZANTE ESTERNA $F(t)$

