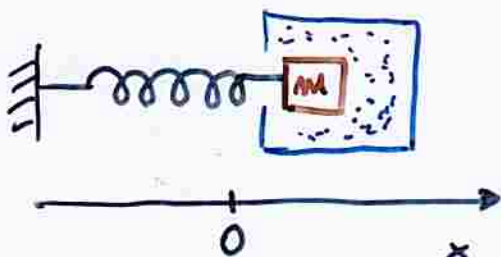


Oscillatore armonico smorzato da una forza viscosa



$x=0$ posizione a riposo della molla

$$m \vec{a} = \vec{F}_{molla} + \vec{R}_{mezzo}$$

$$(\vec{R}_{mezzo} = -b\vec{v})$$

$$m \frac{d^2 x}{dt^2} = -kx - b\dot{x}$$

$$\frac{d^2 x}{dt^2} + \frac{b}{m} \frac{dx}{dt} + \frac{k}{m} x = 0$$

$\gamma \equiv \frac{b}{2m}$ coefficiente di smorzamento

$\omega_0^2 \equiv \frac{k}{m}$ pulsazione propria

$$\boxed{\frac{d^2 x}{dt^2} + 2\gamma \frac{dx}{dt} + \omega_0^2 x = 0}$$

Equazione differenziale dell'oscillatore
armonico smorzato

Equazione differenziale lineare del secondo ordine,
a coefficienti costanti, omogenea.

Soluzione di prova:

$$x(t) = e^{\alpha t}$$

$$\frac{dx}{dt} = \alpha e^{\alpha t}$$

$$\frac{d^2x}{dt^2} = \frac{d}{dt} \left(\frac{dx}{dt} \right) = \frac{d}{dt} (\alpha e^{\alpha t}) = \alpha^2 e^{\alpha t}$$

Sostituendo:

$$\alpha^2 e^{\alpha t} + 2\gamma \alpha e^{\alpha t} + \omega_0^2 e^{\alpha t} = 0$$

$$e^{\alpha t} (\alpha^2 + 2\gamma \alpha + \omega_0^2) = 0 \quad \forall t$$

$x(t) = e^{\alpha t}$ è soluzione solo se α è tale che:

$$\alpha^2 + 2\gamma \alpha + \omega_0^2 = 0$$

equazione caratteristica

$$\Rightarrow \alpha = -\gamma \pm \sqrt{\gamma^2 - \omega_0^2}$$

Gi sono tre casi:

- $\gamma^2 > \omega_0^2 \quad \Rightarrow \quad \alpha_1 \neq \alpha_2$ reali e distinte
- $\gamma^2 = \omega_0^2 \quad \Rightarrow \quad \alpha_1 = \alpha_2$ reali e coincidenti
- $\gamma^2 < \omega_0^2 \quad \Rightarrow \quad \alpha_1 \neq \alpha_2$ immaginarie coniugate

Smorzamento forte $\gamma^2 > \omega_0^2$

Soluzioni reali dell'equazione caratteristica,

$$\alpha_1 = -\gamma + \sqrt{\gamma^2 - \omega_0^2} = -\gamma + \beta$$

$$\alpha_2 = -\gamma - \sqrt{\gamma^2 - \omega_0^2} = -\gamma - \beta$$

ove $\beta = \sqrt{\gamma^2 - \omega_0^2} < \gamma \Rightarrow \alpha_1 \text{ e } \alpha_2 \text{ negativi}$

Soluzione generale dell'equazione differenziale:

$$x(t) = A e^{\alpha_1 t} + B e^{\alpha_2 t} = e^{-\gamma t} (A e^{\beta t} + B e^{-\beta t})$$

$$x(t) = e^{-\gamma t} (A e^{\beta t} + B e^{-\beta t})$$

A e B dipendono dalle condizioni iniziali ($x(0)$ e $v(0)$)

$x(t)$ decresce esponenzialmente \Rightarrow
non ci sono oscillazioni

N.B.: $\gamma \gg \omega_0 \Rightarrow \beta \approx \gamma \Rightarrow \alpha_1$ molto piccolo (≈ 0)

$\Rightarrow x(t)$ diminuisce lentamente



$x(t)$ tende a zero tanto più rapidamente quanto
più γ è prossimo a ω_0 (con $\gamma > \omega_0$)

Smorzamento critico $\gamma^2 = \omega_0^2$

Soluzioni reali coincidenti dell'equazione caratteristica

$$\alpha_1 = \alpha_2 = -\gamma$$

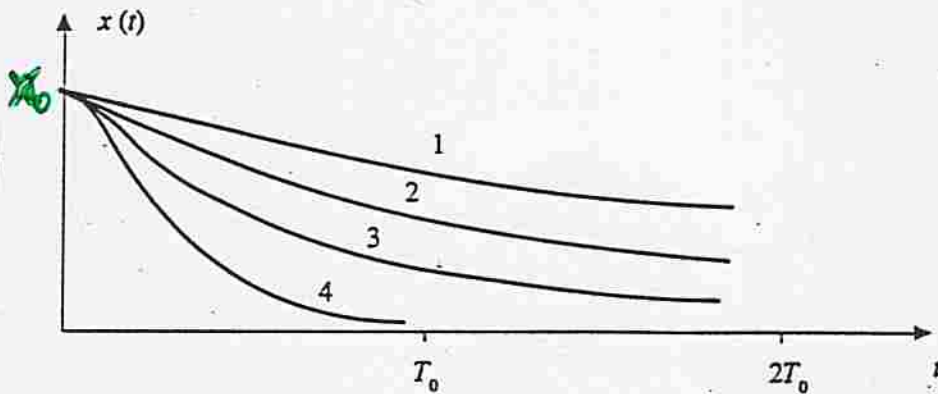
Soluzione generale dell'equazione differenziale:

$$x(t) = e^{-\gamma t} (At + B)$$

A e B dipendono dalle condizioni iniziali $(x(0) \text{ e } v(0))$

$x(t)$ decresce esponenzialmente \Rightarrow
non ci sono oscillazioni

N.B.: in questo caso $x(t)$ tende alla posizione di equilibrio $x=0$ più rapidamente che nel caso $\gamma^2 > \omega_0^2$



1 e 2 $\gamma \gg \omega_0$

3 $\gamma \gtrsim \omega_0$

4 $\gamma = \omega_0$

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

Smorzamento debole $\gamma^2 < \omega_0^2$

Soluzioni dell'equazione caratteristica:

$$\alpha_1 = -\gamma + i\sqrt{\omega_0^2 - \gamma^2} = -\gamma + i\omega$$

$$\alpha_2 = -\gamma - i\sqrt{\omega_0^2 - \gamma^2} = -\gamma - i\omega$$

ove $\omega^2 = \omega_0^2 - \gamma^2$; $i \equiv \text{unità immaginaria}$: $i^2 = -1$

Soluzione generale dell'equazione differenziale:

$$x(t) = Q_1 e^{\alpha_1 t} + Q_2 e^{\alpha_2 t} = e^{-\gamma t} (Q_1 e^{i\omega t} + Q_2 e^{-i\omega t})$$

Utilizzando la Formula di Eulero :

$$e^{\pm i\omega t} = \cos \omega t \pm i \sin \omega t$$

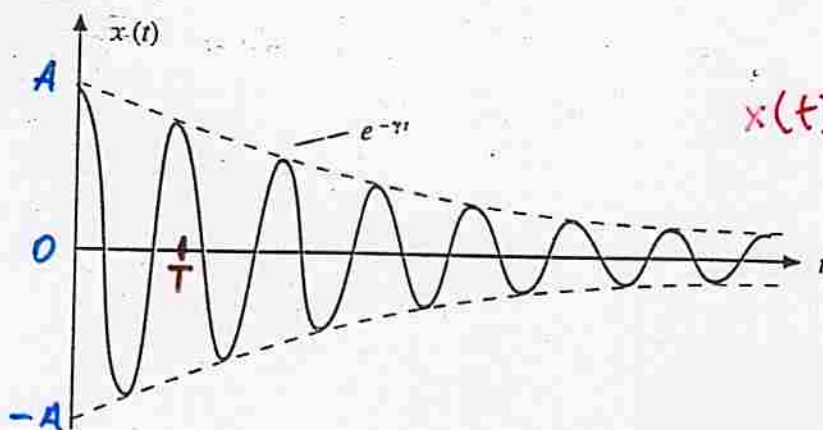
la soluzione può essere riscritta come:

$$x(t) = A e^{-\gamma t} \sin(\omega t + \phi)$$

A e ϕ dipendono dalle condizioni iniziali ($x(0)$ e $v(0)$)

$$\omega = \sqrt{\omega_0^2 - \gamma^2} < \omega_0$$

$$T = \frac{2\pi}{\omega} = \text{pseudo periodo}$$



$$x(t) = Ae^{-\gamma t} \sin(\omega t + \phi)$$

$$\phi = \frac{\pi}{2}$$

Il moto :

- è ancora oscillatorio
- si inverte ad intervalli regolari $\frac{T}{2} = \frac{\pi}{\omega}$
- non è periodico, perché

$$x(t+T) \neq x(t)$$
- l'ampiezza è smorzata esponenzialmente:

$$\frac{x(t+T)}{x(t)} = e^{-\gamma T} = e^{-\gamma \frac{2\pi}{\omega}}$$

- $\lim_{t \rightarrow \infty} x(t) = 0$
- $\lim_{t \rightarrow \infty} v(t) = 0$

$$x(t) = e^{-\gamma t} (q_1 e^{i\omega t} + q_2 e^{-i\omega t}) = e^{-\gamma t} f(t)$$

$$e^{\pm i\omega t} = \cos(\omega t) \pm i \sin(\omega t)$$

$$\begin{aligned} f(t) &= q_1 \cos(\omega t) + i q_1 \sin(\omega t) + q_2 \cos(\omega t) - i q_2 \sin(\omega t) = \\ &= (q_1 + q_2) \cos(\omega t) + i (q_1 - q_2) \sin(\omega t) \\ &= \text{funzione reale} \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} q_1 + q_2 &= \text{Reale} \Rightarrow \text{Im}\{q_1\} = -\text{Im}\{q_2\} \\ i(q_1 - q_2) &= \text{Reale} \Rightarrow \text{Re}\{q_1\} = \text{Re}\{q_2\} \end{aligned}$$

\Downarrow

$$q_1 = a + ib, \quad q_2 = a - ib \quad \text{complessi coniugati}$$

\Downarrow

$$q_1 + q_2 = 2a, \quad i(q_1 - q_2) = -2b$$

Determiniamo A e ϕ reali tali che:

$$\begin{cases} q_1 + q_2 = 2a = A \sin \phi \\ i(q_1 - q_2) = -2b = A \cos \phi \end{cases}$$

\Downarrow

$$\begin{cases} A^2 = (2a)^2 + (-2b)^2 \\ \tan \phi = -\frac{a}{b} \end{cases}$$

$$\begin{aligned} f(t) &= A \cos(\omega t) \sin \phi + A \sin(\omega t) \cos \phi = \\ &= A \sin(\omega t + \phi) \end{aligned}$$

$$x(t) = A e^{-\gamma t} \sin(\omega t + \phi)$$