

Complementi di Matematica - Ingegneria Energetica

Ventisettesima lezione

prof. Claudio Saccon

Dipartimento di Matematica Applicata, Via F. Buonarroti 1/C

email: saccon@mail.dm.unipi.it

web: <http://www2.ing.unipi.it/d6081/index.html>

Ricevimento: ogni lunedì, dalle 8.30 alle 11.30

3 dicembre 2009

$$\begin{cases} y'' + 2y' + 2y = H(t) \sin(\omega t) \\ y(t) = 0 \quad \text{se } t < 0 \quad (y \in L^+_{0}) \end{cases}$$

Uso Laplace

$$\mathcal{L}(H(t) \sin(\omega t))(z) = \frac{\omega}{z^2 + \omega^2}$$

$$\checkmark \tilde{y}(z) = \frac{\omega}{z^2 + \omega^2} \cdot \frac{1}{z^2 + 2z + 2}$$

Uso il metodo dei residui per calcolare $y(t)$

$y(t) = 0$ se $t < 0$, mentre se $t > 0$

$$y(t) = \sum \text{ tutti i residui di } \frac{\omega e^{zt}}{(z^2 + \omega^2)(z^2 + 2z + 2)}$$

• tutt poli semplici, cioè $\pm \omega i$, $-1 \pm i$

$$\begin{aligned} \bullet \operatorname{Res}(\omega i) &= \frac{\omega e^{zt}}{2z(z^2+2z+2) + (2z+2)(z^2+\omega^2)} \Big|_{z=\omega i} \\ &= \frac{\cancel{\omega} e^{i\omega t}}{2\cancel{\omega} i (-\omega^2 + 2\omega i + 2)} = \frac{e^{i\omega t} (2 - \omega^2 - 2\omega i)}{2i [(2 - \omega^2)^2 + 4\omega^2]} \\ &= \frac{e^{i\omega t} [(2 - \omega^2) - 2\omega i]}{2i (\omega^4 + 4)} \end{aligned}$$

o ω " $z = -1 \pm i$

o ω " $z = \pm \omega i$

$$\bullet \operatorname{Res}(-\omega i) = \frac{e^{-i\omega t} [(2 - \omega^2) + 4\omega i]}{(-2i)(\omega^2 + 4)}$$

$$\bullet \operatorname{Res}(-1+i) = \frac{\omega e^{t(-1+i)}}{(2i)((-1+i)^2 + \omega^2)} =$$

$$\frac{\omega e^{-t} e^{it}}{(2i)(\omega^2 - 2i)} = \frac{\omega e^{-t} e^{it}}{(2i)(\omega^2 + 4)}$$

$$\operatorname{Re}\left(\frac{a+ib}{i}\right) =$$

$$\operatorname{Re}\left(\frac{a}{i} + b\right) = b$$

$$\bullet \operatorname{Res}(-1-i) = \frac{\omega e^{-t} e^{-it}}{(-2i)(\omega^2 + 4)}$$

Calcoliamo $y(t)$ per $t > 0$

$$\cancel{2} \operatorname{Re}\left\{ \frac{e^{i\omega t} [(2-\omega^2) - 2\omega i]}{\cancel{2}i(\omega^2 + 4)} \right\} + \cancel{2} \operatorname{Re}\left\{ \frac{\omega e^{-t} e^{it}}{\cancel{2}i(\omega^2 + 4)} \right\}$$

$$= \operatorname{Im}\left(\frac{e^{i\omega t} [(2-\omega^2) - 2\omega i]}{\omega^2 + 4} \right) + \omega e^{-t} \operatorname{Im}\left(\frac{e^{it}}{\omega^2 + 4} \right)$$

$$= \frac{-2\omega \cos(\omega t) + (2-\omega^2) \sin(\omega t)}{\omega^2 + 4} + \omega e^{-t} \frac{2 \cos(\omega t) + \omega^2 \sin(\omega t)}{\omega^2 + 4}$$

REGIME TRANSITORIO

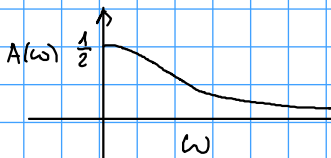
Sarebbe interessante studiare l'ampiezza del termine di regime al variare di ω .

$$\text{Se } y_2(t) = \frac{-2\omega}{\omega^2+4} \cos(\omega t) + \frac{2-\omega^2}{\omega^2+4} \sin(\omega t)$$

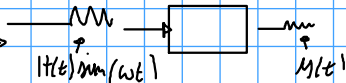
$$= A \cos(\omega t + \theta) \quad (A = A(\omega))$$

$$A^2 = \left(\frac{-2\omega}{\omega^2+4} \right)^2 + \left(\frac{2-\omega^2}{\omega^2+4} \right)^2 =$$

$$A = \frac{\sqrt{4\omega^2 + (2-\omega^2)^2}}{\omega^2+4} = \frac{1}{\sqrt{\omega^2+4}}$$



funzione decrescente di ω



Teorema $a_0, a_1, \dots, a_N \in \mathbb{C}$, $a_N \neq 0$, $f \in L_0^+$

$$\begin{cases} a_N y^{(N)} + \dots + a_0 y = f \\ y \in L_0^+ \end{cases} \quad \left(\begin{array}{l} P(z) := a_N z^N + \dots + a_0 \\ \text{polinomio caratteristico} \end{array} \right)$$

Ipotesi ragionevole $\alpha(f) < +\infty$,

$$|\check{f}(z)| \leq \frac{\text{costante}}{1+|z|} \quad \text{per } \operatorname{Re} z > \alpha(f)$$

Allora posso usare Laplace e trovare

$$\check{y}(z) = \frac{\check{f}(z)}{P(z)}$$

; con l'ipotesi fatta su \check{f}

posso utilizzare formula e

trovo $y \in L_0^+$, $y, y', \dots, y^{(N-1)}$ sono continue

perché le loro trasformate di Laplace hanno crescita

$$\approx \frac{C}{1+|z|^{N+1}}, \frac{C}{1+|z|^N}, \dots, \frac{C}{1+|z|^2}, \text{ mentre}$$

$y^{(N)}$ (che ha trasformata $\approx \frac{C}{1+|z|}$) può essere discontinua in zero.

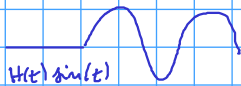
Se \checkmark $f = \frac{P_1(z)}{Q(z)}$ (funzione razionale) posso

usare il metodo dei residui per calcolare $y(t)$.

DI FATTO RISOLVIAMO IN QUESTO MODO

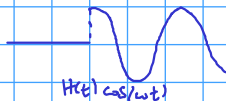
$$\begin{cases} Q_N y^{(N)} + \dots + Q_0 y = f & \text{su } t > 0 \\ y(0) = y'(0) = \dots = y^{(N-1)}(0) = 0 \end{cases}$$

cioè il problema di Cauchy con tutti i dati nulli in $t=0$
 (ovviamente $x \neq f \Rightarrow y = 0$).



Altro esempio

$$\begin{cases} y'' + 4y = H(t) \cos(\omega t) (= f(t)) \\ y(t) = 0 \quad \text{se } t < 0 \end{cases}$$



Usa Laplace: $\checkmark \quad \checkmark \quad \checkmark$

$$f(z) = \frac{z}{z^2 + \omega^2} \quad \left(\begin{array}{l} f(z) \sim \frac{1}{|z|} \\ f \text{ è discontinua} \\ \text{in } t=0 \end{array} \right)$$

Ne ricavo $\checkmark \quad \checkmark \quad \checkmark$

$$Y(z) = \frac{z}{(z^2 + 4)(z^2 + \omega^2)}$$

→ / $\omega \neq 2$ 4 poli semplici: $\pm 2i \quad \pm \omega i$
 \ $\omega = 2$ 2 poli doppi: $\pm 2i$ (RISONANZA!)

CASO $\omega \neq 2$

Mi servono i residui di

$$\frac{z e^{zt}}{(z^2+4)(z^2+\omega^2)}$$

nei vari poli

$$\begin{aligned} \bullet \operatorname{Res}(2i) &= \left. \frac{z e^{zt}}{2z(z^2+\omega^2)+2z(z^2+4)} \right|_{z=2i} = \frac{2i e^{2it}}{2 \cdot 4i (\omega^2-4)} \\ &= \frac{e^{2it}}{2(\omega^2-4)} \end{aligned}$$
$$\bullet \operatorname{Res}(-2i) = \frac{e^{-2it}}{2(\omega^2-4)} \quad \left. \begin{array}{l} \text{---} \\ \text{---} \end{array} \right\} \text{---} \textcircled{1}$$

$$\bullet \operatorname{Res}(\omega i) = \frac{\omega i e^{i\omega t}}{2\omega i(4-\omega^2)} = \frac{e^{i\omega t}}{2(4-\omega^2)} \quad \left. \begin{array}{l} \text{---} \\ \text{---} \end{array} \right\} \text{---} \textcircled{2}$$

$$\bullet \operatorname{Res}(-\omega i) = \frac{e^{-i\omega t}}{2(4-\omega^2)}$$

Somma tutti i residui:

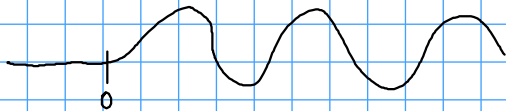
$$y(t) = \frac{\textcircled{1}}{\omega^2-4} \operatorname{Re}(e^{2it}) - \frac{\textcircled{2}}{\omega^2-4} \operatorname{Re}(e^{i\omega t}) = \frac{\cos(2t) - \cos(\omega t)}{\omega^2-4}$$

(per $t > 0$)

Dato che $y(t) = 0$ per $t < 0$ posso scrivere:

$$y(t) = H(t) \frac{\cos(2t) - \cos(\omega t)}{\omega^2 - 4}$$

Nota da deve essere $y \in C^1$ ($y(0^+) = y'(0^+) = 0$)



coso $\omega = 2$

$z = 2i$ è un polo doppio $\left(a \frac{z e^{zt}}{(z^2 + 4)^2} \right)$

$$\text{Res}(2i) = \frac{d}{dz} \frac{z e^{zt}}{(z + 2i)^2} \Big|_{z=2i} =$$

$$\frac{(e^{zt} + t z e^{zt})(z + 2i)^2 - z e^{zt} 2(z + 2i)}{(z + 2i)^4} \Big|_{z=2i}$$

$$e^{2it} \frac{(1+2it)(4i)^2 - 2i \cdot 2(4i)}{(4i)^4} =$$

$$\frac{e^{2it}}{256} \left[(1+2it)(-16) + 16 \right] = \frac{e^{2it}}{16} (-1-2it+1) =$$

$$-\frac{e^{2it}}{8} it$$

$$\cdot \text{Res}(-2i) = \frac{e^{-2it}}{8} it \Rightarrow \text{set } t > 0 \text{ how}$$

$$y(t) = 2 \operatorname{Re} \left(-\frac{e^{2it}}{8} it \right) = \frac{t}{4} \operatorname{Im} \left(e^{2it} \right) =$$

$$\frac{t \sin(2t)}{4} \quad , \quad \text{Volevamo poter scrivere:}$$

$$y(t) = H(t) \frac{t \sin(2t)}{4} \quad \forall t \in \mathbb{R}$$

" VERIFICA " $\omega \neq 2$

$$y(t) = H(t) \frac{\cos(2t) - \cos(\omega t)}{\omega^2 - 4}$$

Faccio il limite
per $\omega \rightarrow 2$
(uso de l'Hôpital)

$$\frac{\frac{d}{d\omega} H(t) (\cos(2t) - \cos(\omega t))}{\frac{d}{d\omega} (\omega^2 - 4)} =$$

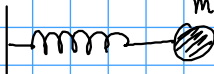
$$H(t) \frac{\sin(\omega t)}{2\omega} \xrightarrow{\omega \rightarrow 2} H(t) \frac{\sin(\omega t)}{4}$$

quella del coso $\omega=2$

Se studiamo il problema generale

$$\begin{cases} a y'' + b y' + c y \\ y(t) = 0 \quad \text{se } t < 0 \end{cases}$$

massa m .


$$F = ma \quad \leftrightarrow \quad -k y \quad - b y' + f = m y''$$

↑ forza elastica

↑ attrito

↑ forza esterna

$$\Leftrightarrow \quad m y'' + b y' + k y = f$$

↑ ↑ ↑

a b c

Pensiamo a $f(t) = H(t) \cos(\omega t)$

$$P(z) = m z^2 + b z + k$$

Se $b=0$ (no attrito) dove un problema

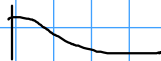
come il secondo (c'è una risonanza $\omega = \sqrt{\frac{k}{m}}$)

$$\text{Se } b > 0 \quad y(t) = y_0(t) + y_1(t)$$

REGIME TRANSITORIO

e ω sono due gabbocci, c'è un \bar{b} tale che

- se $b \geq \bar{b}$ l'ampiezza di y_0 decresce al crescere di ω



- se $b < \bar{b}$

APPENDICE (non fatto a lezione)

Siano $a, b, c \in \mathbb{C}$ con $a \neq 0$; $P(z) = az^2 + bz + c$.

Allora $P(z) = a(z-z_1)(z-z_2)$ dove

$$z_{1,2} = \frac{-b \pm \sqrt{b^2 - 4ac}}{2a} = \frac{-b \pm \sqrt{\Delta}}{2a} \quad \alpha \Delta \geq 0$$

$$= \frac{-b \pm i\sqrt{|\Delta|}}{2a} \quad \alpha \Delta < 0$$

Vogliamo studiare l'eq. ($\omega \geq 0$ parametro)

$$\begin{cases} a y'' + b y' + c y = H(t) \cos(\omega t) \\ y(t) = 0 \quad \alpha t < 0 \end{cases}$$

Applichiamo Laplace:

$$\checkmark \quad \bar{y}(z) = \frac{z}{a(z-z_1)(z-z_2)(z^2+\omega^2)}$$

Supponiamo per semplicità che $z_1 \neq z_2$, $z_{1,2} \neq \pm i\omega$

(lo scarto è sicuramente vero se $a > 0$).

$$\text{Sia } g(z) = \frac{z e^{tz}}{P(z)(z^2 + \omega^2)}. \quad \text{Calcoliamo}$$

$$\text{Res}(g, i\omega) = \left. \frac{z e^{tz}}{P(z)(z+i\omega)} \right|_{z=i\omega} = \frac{i\omega e^{i\omega}}{P(i\omega)(2i\omega)} =$$

$$\frac{1}{2} \frac{e^{i\omega}}{-a\omega^2 + ib\omega + c} = \frac{1}{2} \frac{e^{i\omega} [(c - a\omega^2) - ib\omega]}{(c - a\omega^2)^2 + b^2\omega^2} =$$

$$\frac{1}{2} \frac{e^{i\omega}}{a^2\omega^4 + (b^2 - 2ac)\omega^2 + c^2} [(c - a\omega^2) - ib\omega]$$

Per calcolare tutto lo soluzione servirebbero anche i residui

in z_1 e z_2 - tali residui pesi contribuiscono a formare

il "termine donatore". Dunque il "peso di regime" è

$$y_0(t) = \cancel{2} \operatorname{Re} \left(\frac{1}{\cancel{2}} \frac{e^{i\omega t}}{a^2 \omega^4 + (b^2 - 2ac)\omega^2 + c^2} [(c - a\omega^2) - ib\omega] \right) =$$

$$\frac{(c - a\omega^2) \cos(\omega t) + b\omega \sin(\omega t)}{a^2 \omega^4 + (b^2 - 2ac)\omega^2 + c^2} \quad (\text{per } t > 0)$$

Si vede facilmente (riguardando i calcoli fatti) che

l'ampiezza $A = A(\omega)$ è eguale a

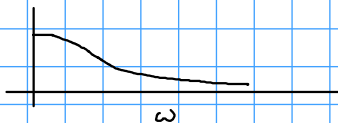
$$A(\omega) = \frac{1}{\sqrt{a^2 \omega^4 + (b^2 - 2ac)\omega^2 + c^2}}$$

Per vedere l'andamento di A conviene fare il grafico di A^2 , che ha come derivato

$$(A^2)'(\omega) = \frac{-(4e^2\omega^3 + 2(b^2 - 20c)\omega)}{(e^2\omega^4 + (b^2 - 20c)\omega^2 + c^2)^2} =$$
$$-\frac{\omega(4e^2\omega^2 + 2(b^2 - 20c))}{(e^2\omega^4 + (b^2 - 20c)\omega^2 + c^2)^2}$$

Si vede allora che :

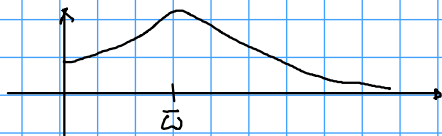
(1) se $b^2 - 20c \geq 0$ la funzione A^2 è sempre decrescente



(2) Se $b^2 - 2ac < 0$ allora lo derivato si

annulla se $\omega^2 = \frac{2ac - b^2}{4a^2}$ ($\omega > 0$) e

quindi l'andamento di $A(\omega)$ è



$$\text{dove } \bar{\omega} = \frac{\sqrt{2ac - b^2}}{2a}$$

Notiamo che $b^2 < 2ac$ è compatibile con

$b^2 < 4ac$ (che significa $z_1 = \bar{z}_2$ non reali).

Se $b \rightarrow 0$ $\bar{\omega} \rightarrow \sqrt{\frac{c}{2a}}$.