Fondamenti di Automatica

Ingegneria Fisica A.A 2020 – 2021 Appunti del corso tenuto dal Prof. Dercole Fabio

Giacomo Fiorentini



Indice

1	Modello in spazio di stato	3
2	Modello ARMA e funzione di trasferimento	3
3	Equilibrio 3.1 Tempo continuo	4 4
4	Stabilità4.1 Autovalori	4 5 5 6 6 6
5	Geometria piana del movimento libero 5.1 Nodi 5.1.1 Nodi "normali" 5.1.2 Nodi a stella 5.1.3 Nodi degeneri 5.2 Selle 5.3 Fuochi 5.4 Varietà centrali 5.4.1 Centro 5.4.2 Semplice stabilità 5.4.3 Debole instabilità	7 7 7 7 8 8 8 8 9 9 9
6	6.1 Equilibri	10 10 10 10
7		11 11

8		ervabili							12
	8.1	Ricostr	ruttore dello stato				 		12
		8.1.1	Ricostruttore banale						
		8.1.2	Ricostruttore asintotico				 		13
9	Sint	esi del	regolatore						14
10	Scor	nposiz	ione canonica di Kalman						14
11	Ana	lisi del	la funzione di trasferimento						15
	11.1	Stabilit	tà esterna e poli Fdt				 		15
	11.2	Ingress	i nascosti e zeri Fdt				 		16
	11.3		ruzione dell'ingresso						16
			Ricostruttore banale						16
		11.3.2	Ricostruttore integrale		•		 		16
12	Ingr	essi e	risposte canoniche						17
	12.1	Impuls	o, scalino e rampa				 		17
		12.1.1	Comportamento asintotico				 		18
			Comportamento iniziale						19
			Presenza di oscillazioni						19
			Esempi tracciamento qualitativo						19
	12.2		o sinusoidale						21
			Risonanza						
		12.2.2	Anti-risonanza		•	 •	 	•	23
13	Diag	gramm	i di Bode						24
		13.0.1	Regole per il tracciamento del diagramma di Bode di	R(ω)				25
		13.0.2	Regole per il tracciamento del diagramma di Bode di	$\varphi(0)$	$\omega)$				
	13.1	Diagra	mma di Bode di $R(\omega)$ per gli aggregati				 		
			Serie						
			Parallelo						
			Retroazione						
	13.2	Diagra	mmi polari		•		 	•	28
14			n frequenza ad anello chiuso						31
			o di Nyquist						
			o di Bode						
	14.3		ezza						
			Margine di fase						32
			Margine di guadagno						32
			e di fase e risonanza in anello chiuso						32
			zioni del controllo						33
	14.6		to del regolatore						35
			Progetto statico/a regime						35
	11-		Progetto dinamico						35
	14.7	Memer	to per il progetto del controllo in frequenza		•	 •	 	•	36
\mathbf{A}	Tras	forma	a di Laplace e trasformata Zeta						38
	A.1	Metode	o di antitrasformazione di Heaviside				 		39

1 Modello in spazio di stato

Questo primo metodo di espressione dei sistemi dinamici lineari è la rappresentazione in **spazio di stato**, chiamato a volte "modello interno". Vengono definite n variabili chiamate appunto di stato alle quali vengono associate n equazioni contenenti le altre variabili. In particolare se il sistema è a tempo continuo ogni equazione descrive la derivata della variabile di stato al tempo t, mentre se si tratta un caso a tempo discreto l'equazione descrive la variabile di stato al tempo t+1. Una volta scritte le equazioni che dipenderanno dalla situazione fisica modellizzata si può costruire la matrice t in cui t0 il coefficiente della variabile di stato j-esima nell'i-esima equazione. Introducendo l'operatore t1 può essere definita l'equazione di stato

$$px = Ax + bu$$

dove con u si è indicato l'ingresso del sistema e con b il vettore dei coefficienti che moltiplicano l'ingresso in ogni equazione della singola variabile di stato.

Anche l'uscita del sistema è descritta da un'equazione:

$$y = c^T x + du$$

con c e d che assumono significati analoghi alle matrici di prima. Se il coefficiente $d \neq 0$ il sistema si dice **improprio**.

Le seguenti matrici descrivono ad esempio il sistema di due masse attaccate da una molla tra loro e con un muro, sotto l'azione di una forza F e della gravità g.

$$ext{A} = egin{bmatrix} 0 & 0 & 1 & 0 \ 0 & 0 & 1 & 1 \ -2k/m_1 & k/m_1 & -h/m_1 & 0 \ k/m_2 & -k/m_2 & 0 & -h/m_2 \end{bmatrix}$$

$$\mathrm{b} = egin{bmatrix} 0 & 0 \ 0 & 0 \ 0 & 1 \ 1/m_2 & 1 \end{bmatrix}$$

$$c^T = \begin{vmatrix} 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 & 0 \end{vmatrix}$$

$$d = \begin{vmatrix} 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{vmatrix}$$

2 Modello ARMA e funzione di trasferimento

Un secondo modo per rappresentare un sistema dinamico lineare è il cosiddetto **modello ARMA**, chiamato a volte "modello esterno" che si esprime

$$y(t) = \sum_{i=1}^{n} (-\alpha_i)y(t-i) + \sum_{i=0}^{n} \beta_i u(t-i)$$

per il tempo discreto, mentre con le derivate per il tempo continuo. Se $\beta_0 \neq 0$ il sistema è **improprio**. Ricordando il significato dell'operatore p il modello ARMA può essere scritto nella forma generale

$$D(p)y(t) = N(p)u(t)$$

dove il polinomio D(p) è monico. Se D e N sono primi tra loro il modello si dice di trasferimento.

In ogni caso è sempre possibile definire la **funzione di trasferimento** di un sistema lineare come

$$G(p) = \frac{N(p)}{D(p)}$$

le radici del numeratore si chiamano **zeri**, mentre quelle del denominatore **poli**. Importante notare che il denominatore della funzione di trasferimento è anche il polinomio caratteristico della matrice A e dunque i poli corrispondono agli autovalori.

Se l'ordine del modello ARMA è minore dell'ordine del modello in spazio di stato dall'uscita non mi rendo conto della presenza di uno stato (se ad esempio l'uscita di un condotto idraulico è data nella realtà dalla somma dei flussi di due serbatoi, potrei vederli come se fossero un unico grande serbatoio).

Gli aggregati di sistemi possono essere collegati in serie e allora le loro fdt vanno moltiplicate $G_s = G_1G_2$, in parallelo con la somma $G_p = G_1 + G_2$ o in retroazione $G_r = \frac{G_1}{1 - G_1G_2}$.

3 Equilibrio

Un sistema si dice all'equilibrio se ingresso e stato (e, quindi, anche uscita) sono costanti, cioè se

$$u(t) = \bar{u}, \ x(t) = \bar{x}, \ y(t) = \bar{y} \ \forall t$$

La ricerca di equilibri per un sistema consiste nel cercare il vettore di stato \bar{x} che risolve

$$0 = A\bar{x} + b\bar{u}$$

per un sistema a tempo continuo, o

$$\bar{x} = A\bar{x} + b\bar{u}$$

se siamo a tempo discreto.

Può essere definito il **guadagno** come $\mu = \frac{\bar{y}}{\bar{u}}$.

3.1 Tempo continuo

Se siamo a tempo continuo si distinguono i due casi matrice A non singolare (non ci sono autovalori nulli) da matrice singolare (esiste almeno un autovalore nullo).

Se A è non singolare $\bar{x} = -A^{-1}b\bar{u}$, da notare che ad ingresso nullo corrisponde equilibrio nullo, mentre se A è singolare o non esistono soluzioni o ne esistono infinite. Molte volte si riesce a trovare il vettore di stato risolvendo il sistema per $\dot{x} = 0$.

Conoscendo la funzione di trasferimento, a tempo continuo il guadagno è $\mu = G(0)$.

3.2 Tempo discreto

Anche in questo caso si distinguono due tipologie di problemi, quelli in cui la matrice A non possiede autovalori unitari e dunque esiste una sola soluzione $\bar{x}=(I-A)^{-1}b\bar{u}$ e quelli in cui la matrice A ha almeno un autovalore $\lambda=1$ in cui o ci sono infinite soluzioni o nessuna. Anche in questo caso conviene risolvere il sistema del vettore di stato ponendo $x(t+1)=x(t)=\bar{x}$.

Conoscendo la funzione di trasferimento, a tempo discreto il guadagno è $\mu = G(1)$.

4 Stabilità

Per un sistema dinamico lineare tempo invariante il concetto di stabilità può essere attribuito in modo equivalente al sistema o all'equilibrio (vedremo che non è così per i sistemi non lineari). Questo concetto permette di capire il comportamento asintotico $(t \to \infty)$ del sistema.

La stabilità di un sistema dipende solo dalla sua matrice A, in particolare un sistema potrà essere

- asintoticamente stabile;
- semplicemente stabile;
- debolmente instabile;
- (fortemente) instabile.

Per studiare la classe di stabilità del sistema lineare si possono sfruttare più metodi.

4.1 Autovalori

Lo studio degli autovalori della matrice A di un sistema lineare permette di individuare facilmente due classi di stabilità, in particolare se il sistema è a tempo continuo si ha asintotica stabilità $\Leftrightarrow Re(\lambda_i) < 0 \ \forall i$ e forte instabilità $\Leftrightarrow \exists Re(\lambda_i) > 0$, mentre a tempo discreto si ha asintotica stabilità $\Leftrightarrow |\lambda_i| < 1 \ \forall i$ e forte instabilità $\Leftrightarrow \exists |\lambda_i| > 1$ Nel caso in cui fossero presenti autovalori critici (con parte reale nulla a t.c. o con modulo unitario a t.d.) se ne deve studiare la molteplicità.

Se la molteplicità algebrica coincide con quella geometrica l'autovalore è regolare e si avrà semplice stabilità (notare che se l'autovalore critico ha molteplicità algebrica = 1 è sempre regolare), mentre se la molteplicità algebrica è maggiore di quella geometrica si avrà debole instabilità.

Può essere utile introdurre in questo punto il concetto di costante di tempo dominante del sistema come

$$T_d = -\frac{1}{Re(\max \lambda_i)}$$

per sistemi a tempo continuo, mentre

$$T_d = -\frac{1}{\ln(|\max \lambda_i|)}$$

per sistemi a tempo discreto.

Come tempo di risposta si considera solitamente $T_r = 5T_d$.

4.2 Traccia-determinante per sistemi del secondo ordine

Per sistemi del secondo ordine (matrice A 2×2) vale il seguente test:

- il sistema a tempo continuo è asintoticamente stabile $\Leftrightarrow trA < 0$, detA > 0;
- il sistema a tempo discreto è asintoticamente stabile $\Leftrightarrow |trA| < 1 + detA$, detA < 1.

Tale test non fornisce nessuna indicazione per sistemi di ordine superiore!

4.3 Traccia

Tale criterio è solo parziale, ci permette di trarre conclusioni certe in alcuni casi o di escluderne altre in altri casi. Per un sistema a **tempo continuo** se

- $trA > 0 \implies$ il sistema è fortemente instabile;
- $trA = 0 \implies$ il sistema NON è asintoticamente stabile;
- trA < 0 non posso concludere nulla.

Per un sistema a tempo discreto di ordine n

- $|trA| > n \implies$ il sistema è fortemente instabile;
- $|trA| = n \implies$ il sistema NON è asintoticamente stabile;
- |trA| < n non posso concludere nulla.

4.4 Determinante tempo discreto

Per un sistema a tempo discreto si ha un criterio simile al precedente anche per il determinante, in particolare se

- $|detA| > 1 \implies$ il sistema è fortemente instabile;
- $|detA| = 1 \implies$ il sistema NON è asintoticamente stabile;
- |det A| < 1 non posso concludere nulla.

4.5 Poli funzione di trasferimento

Si dimostra che i poli della funzione di trasferimento, e dunque le radici del suo denominatore, coincidono proprio con gli autovalori della matrice A. Si possono dunque sfruttare i risultati del paragrafo 4.1 per lo studio della stabilità. Se tuttavia il polinomio è di grado superiore al secondo può risultare difficile trovarne le soluzioni, entra così in gioco il criterio di Routh.

4.6 Criterio di Routh

Questo criterio permette di studiare il segno delle soluzioni di un polinomio. Dato il polinomio monico

$$p^{n} + \alpha_{1}p^{n-1} + \alpha_{2}p^{n-2} + \cdots + \alpha_{n-1}p + \alpha_{n}$$

si costruisce la tabella di Routh di dimensione $(n+1) \times (n+1)$

in cui compaiono nella prima riga (riga 0) i coefficienti α con indice pari ($\alpha_0 = 1$, α_2 , $\alpha_4 \dots$) fino ad esaurirli e a porre 0 i restanti termini della riga, la seconda riga (riga 1) va riempita in modo analogo alla prima con i coefficienti dispari e gli altri termini si ricavano con la formula

$$r_{i+1,j} = -\frac{1}{r_{i0}} \det \begin{vmatrix} r_{i-1,0} & r_{i-1,j+1} \\ r_{i0} & r_{i,j+1} \end{vmatrix}$$

Una volta riempita la prima colonna il criterio stabilisce che se gli elementi sono tutti positivi allora le soluzioni avranno tutte parte reale negativa e dunque il sistema è asintoticamente stabile, inoltre se nella prima colonna non ci sono elementi nulli, il numero di autovalori con parte reale positiva coincide con il numero di volte in cui scorrendo dall'alto verso il basso (o dal basso verso l'alto) gli elementi della prima colonna si passa da un elemento positivo a uno negativo e viceversa, dunque se c'è un cambio di segno il sistema sarà fortemente instabile.

5 Geometria piana del movimento libero

In base alla posizione nel piano complesso degli autovalori del sistema si possono ottenere traiettorie con diverse geometrie.

5.1 Nodi

Si hanno dei nodi per autovalori reali entrambi negativi o entrambi positivi.

5.1.1 Nodi "normali"

Quando i due autovalori sono **reali, distinti e concordi** si ottiene un nodo; sarà stabile se sono entrambi negativi, instabile se positivi. La geometria del nodo dipende dagli autovettori associati, in particolare per il nodo stabile ce ne sarà uno che si esaurisce più velocemente (quello in cui $|\lambda|$ è maggiore) che porta la traiettoria vicino a quello che si esaurisce più lentamente che accompagnerà la traiettoria al nodo in modo tangente come da immagine, mentre per il nodo instabile le traiettorie diventeranno parallele all'autovettore più rapido per $t \to \infty$.

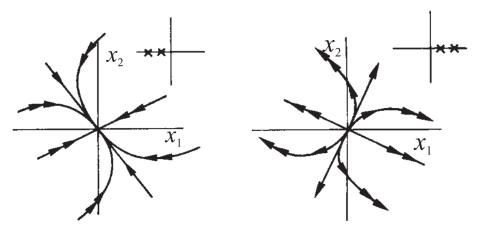


Figura 1: Nodo stabile e nodo instabile

5.1.2 Nodi a stella

Il caso di nodi a stella si ottiene per autovalori **reali e coincidenti non nulli e regolari**. Gli autovettori degenerano a tutto il piano e si ottiene una geometria simile alla seguente:

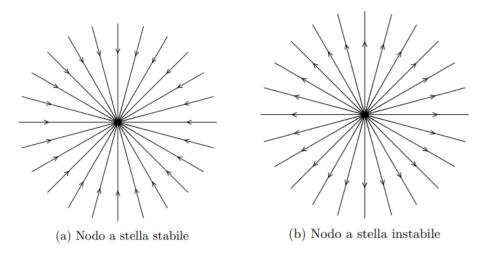
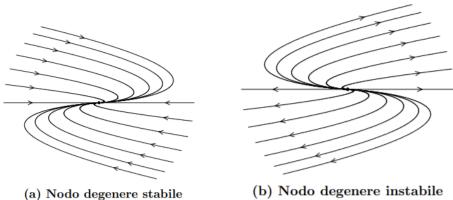


Figura 2: Nodo a stella stabile e nodo a stella instabile

5.1.3 Nodi degeneri

Il caso di nodi degeneri si ottiene per autovalori **reali e coincidenti non nulli e non regolari** cioè con molteplicità geometrica pari a 1. Si ottiene un solo autovettore e le orbite sono le seguenti



) Trodo degenere stabile

Figura 3: Nodo degenere stabile e nodo degenere instabile

5.2 Selle

Si ottiene una sella per autovalori **reali discordi** ossia uno positivo e uno negativo. L'autovalore negativo darà luogo ad un autovettore che "proviene dall' ∞ " e "punta" verso la sella chiamato **varietà stabile**, mentre quello positivo genera un autovettore che "esce" dalla sella e "punta" all' ∞ chiamato **varietà instabile**. Solo se lo stato iniziale si trova su queste varietà esso non avrà una traiettoria a "sella", ma rettilinea, in caso contrario la traiettoria è la seguente:

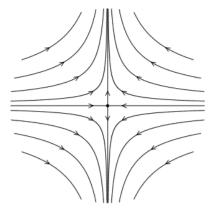


Figura 4: Sella

In questo caso non ha senso parlare di autovalore dominante poiché uno tende a zero, mentre l'altro ad infinito.

5.3 Fuochi

Si ottiene un fuoco per autovalori **complessi coniugati** con parte reale non nulla. Il verso di rotazione va studiato provando ad esempio a calcolare la derivata in un punto vicino al fuoco e vedendo da che parte punta. Il fuoco produce **oscillazioni** nelle variabili di stato che cambiano continuamente segno come nelle seguenti figure:

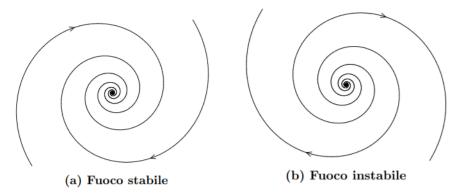


Figura 5: Fuoco stabile e fuoco instabile

5.4 Varietà centrali

Tali figure di stabilità sono definite non generiche poiché la probabilità di ottenere a random gli autovalori seguenti è nulla, tuttavia esistono casi che si comportano proprio in questo modo.

5.4.1 Centro

Si ottiene un centro per autovalori **puramente immaginari**. Anche in questo caso il verso di rotazione va studiato osservando il verso della derivata nell'intorno dell'equilibrio. Si ottiene una geometria simile alla seguente:

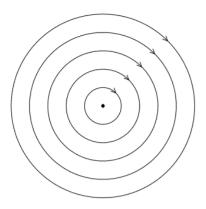


Figura 6: Centro

5.4.2 Semplice stabilità

Si ottiene quando si ha **un autovalore nullo e uno negativo**, con una figura simile alla Fig. 7a.

5.4.3 Debole instabilità

Si ottiene quando si ha **un autovalore nullo e uno positivo**, con una figura simile alla Fig. 7b.

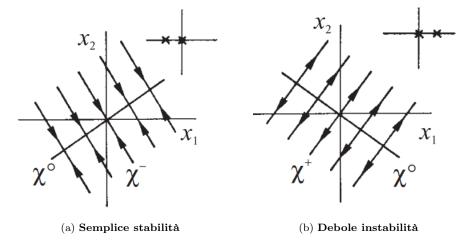


Figura 7: Semplice stabilità e debole instabilità

6 Sistemi non lineari

In questo capitolo faremo un breve excursus sulle caratteristiche di un sistema non lineare autonomo e a tempo invariante.

6.1 Equilibri

Un sistema non lineare può avere, al contrario dei sistemi lineari, più equilibri, tali punti dello spazio di stato vanno trovati ponendo, come per il caso lineare, $\dot{x}=0$ per sistemi a tempo continuo o $x(t+1)=x(t)=\bar{x}$ per sistemi a tempo discreto.

6.2 Stabilità

Per il caso non lineare non si può più parlare di stabilità del sistema, ma si parlerà di stabilità dell'equilibrio.

Un metodo molto usato è quello della **linearizzazione**, per attuarlo è necessario calcolare la matrice Jacobiana del sistema che nel caso sia del secondo ordine è della forma

$$J = \begin{vmatrix} \frac{\partial f_1}{\partial x_1} & & \frac{\partial f_1}{\partial x_2} \\ \\ \frac{\partial f_2}{\partial x_1} & & \frac{\partial f_2}{\partial x_2} \end{vmatrix}$$

dove con f_1 si indica la prima equazione del sistema (quella riferita a \dot{x}_1) e analogamente con f_2 si indica la seconda.

Una volta calcolato lo Jacobiano lo si valuta nei punti di equilibrio del sistema che vengono analizzati con gli stessi metodi del caso lineare, trattando la matrice J come la matrice A. Studiando gli autovalori di J classifichiamo dunque l'equilibrio.

Può essere definito il **bacino attrattore** di un equilibrio asintoticamente stabile \bar{x} come $B(\bar{x}) = \{x(0) : x(t) \to \bar{x} \ per \ t \to \infty\}$ ossia l'insieme delle condizioni iniziali che portano lo stato all'equilibrio \bar{x} .

6.3 Quadro globale delle traiettorie

Per disegnare, in modo approssimativo, il quadro delle traiettorie nello spazio di stato ci si serve del metodo delle **isocline**. Le isocline sono delle curve nello spazio di stato dove le traiettorie che le attraversano hanno tutte la stessa direzione, in particolare le curve trovate ponendo $\dot{x}_1 = 0$ saranno attraversate dalle traiettorie in direzione verticale, mentre quelle ottenute ponendo $\dot{x}_2 = 0$ saranno attraversate dalle traiettorie in direzione orizzontale.

Si potrà dunque dividere lo spazio di stato in 4 zone in cui le traiettorie si muoveranno verso l'alto e verso destra \nearrow , verso l'alto e verso sinistra \nwarrow , verso il basso e verso destra \searrow o verso il basso e verso sinistra \checkmark .

7 Raggiungibilità

Definire la raggiungibilità del sistema equivale a rispondere alla domanda "Quali stati posso raggiungere applicando un opportuno ingresso partendo dallo stato nullo?", questo perché alcune variabili di stato o loro combinazioni possono non essere influenzate dall'ingresso e in questo caso vengono dette non raggiungibili.

Il sottospazio di raggiungibilità X_r ha come base gli $r \leq n$ vettori indipendenti detti di raggiungibilità della forma $|b \ Ab \ \dots \ A^{r-1}b|$.

Per trovare il valore di r si deve calcolare il rango della matrice

$$\mathcal{R} = \begin{vmatrix} b & Ab & \dots & A^{n-1}b \end{vmatrix}$$

formata da un numero di vettori pari all'ordine del sistema.

Se $X_r = \mathbb{R}^n$ il sistema viene detto **completamente raggiungibile**.

Nel caso in cui un sistema non sia completamente raggiungibile, si può isolare la sua "parte" dotata della proprietà di raggiungibilità mediante un opportuno, non unico, cambio di variabili di stato z=Tx con $T^{-1}=\begin{bmatrix} b & Ab & \dots & A^{r-1}b & | & completamento \end{bmatrix}$ con la scelta del completamento tale che $det(T^{-1})\neq 0$

Una volta appurati gli stati raggiungibili è lecito domandarsi quale sia l'ingresso u che porti in x(t). Se il sistema è completamente raggiungibile possiamo scrivere una legge di controllo in **anello aperto**, per cui se

$$x(n) = \mathcal{R}u \implies u = \mathcal{R}^{-1}x(n)$$

7.1 Controllore

La teoria della raggiungibilità ci permette di ottenere un controllo anche in **anello chiuso** (**retroazione**) con risultati sorprendenti. In particolare vale il seguente teorema

Il sistema è completamente raggiungibile \rightleftarrows posso scegliere arbitrariamente le radici di Δ_A (gli autovalori del sistema).

Tale risultato si ottiene scegliendo opportunamente l'ingresso come

$$u = k^T x + v$$

ottenendo così un sistema del tipo

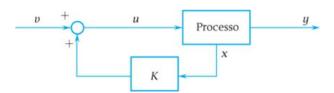


Figura 8: Schema a blocchi del controllore per l'assegnazione di autovalori arbitrari ad un processo completamente raggiungibile

e risolvendo in seguito n equazioni lineari per determinare il vettore k^T come nel seguente esempio:

senza considerare il significato fisico del sistema consideriamo

$$A = \begin{vmatrix} 0 & 1 \\ 0 & -h/j \end{vmatrix}$$
$$b = \begin{vmatrix} 0 \\ 1/j \end{vmatrix}$$

e dunque

$$\mathcal{R} = egin{bmatrix} 0 & 1/j \ 1/j & -h/j^2 \end{bmatrix}$$

Notato che $det(\mathcal{R}) \neq 0$ e dunque il sistema è completamente raggiungibile posso scrivere una nuova matrice

$$A_c = A + b k^T = \begin{vmatrix} 0 & 1 \\ k_1/j & (k_2 - h)/j \end{vmatrix}$$

che ha polinomio caratteristico $\Delta_{A_c} = \lambda^2 + (h - k_2)/j\lambda - k_1/j$. Supponiamo ora di voler avere come autovalori del sistema -10h/j e -20h/j. Tramite semplici calcoli otteniamo che $k_1 = -29h$ e $k_2 = -200h^2/j$.

Solitamente lo scopo del controllore è quello di **stabilizzare un sistema instabile**, dunque alla domanda "Dato il sistema instabile (A,b), è possibile stabilizzarlo?" si può rispondere immediatamente in maniera affermativa nel caso in cui il sistema sia **completamente raggiungibile** (vedi teorema sopra), ma in alcuni casi la risposta può essere affermativa anche se il $det(\mathcal{R}) = 0$, in particolare il sistema non c.r. è stabilizzabile se l'autovettore associato all'autovalore instabile **giace nello spazio di raggiungibilità** dato dallo **span** di \mathcal{R} .

8 Osservabilità

Abbiamo già notato che nel modello ARMA il grado del denominatore D(p) può essere minore dell'ordine del sistema e quindi essere solo "un pezzo" del polinomio caratteristico Δ_A , questo perché alcune variabili di stato, o loro combinazioni lineari, possono NON influenzare l'uscita.

Tali variabili, o combinazioni, vengono dette **non osservabili**, al contrario se influenzano l'uscita si chiamano **osservabili**. Definire l'osservabilità di un sistema equivale a rispondere alla domanda "Esistono condizioni iniziali (non nulle) che generano un'uscita libera nulla?" se la risposta è affermativa il sistema non può essere completamente osservabile.

Come per la raggiungibilità si definisce una matrice di osservabilità

$$\mathcal{O} = \begin{vmatrix} c^T \\ c^T A \\ \vdots \\ c^T A^{n-1} \end{vmatrix}$$

Se $det(\mathcal{O}) \neq 0$ allora il sottospazio di non osservabilità X_{no} è vuoto e il sistema è completamente osservabile, altrimenti $dim(X_{no}) = n - rank(\mathcal{O})$

Il sottospazio di non osservabilità coincide con il nucleo di \mathcal{O} , va dunque calcolato risolvendo

$$\mathcal{O}v = 0$$

8.1 Ricostruttore dello stato

Nella sintesi del controllore si è ipotizzato di conoscere tutte le variabili di stato del sistema, tuttavia non è sempre possibile nelle applicazioni pratiche. Diventa dunque importante

determinare se sia possibile ricavare un'accettabile approssimazione dello stato a partire dalla sola conoscenza delle variabili d'ingresso e d'uscita. Tale problema viene chiamato ricostruzione dello stato. Supponendo che il sistema da ricostruire sia

$$\dot{x} = Ax + bu$$
$$y = c^T x + du$$

il ricostruttore (osservatore) è del tipo

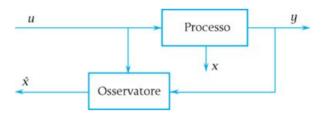


Figura 9: Schema a blocchi del ricostruttore

dove \hat{x} rappresenta la stima dello stato del sistema. La qualità della stima può essere misurata in termini dell'entità dell'errore di osservazione

$$e(t) = \hat{x}(t) - x(t)$$

8.1.1 Ricostruttore banale

Come primo approccio al problema potremmo considerare un ricostruttore che è la copia del modello del sistema con il medesimo ingresso e dunque

$$\dot{\hat{x}} = A\hat{x} + bu$$

con condizione iniziale $\hat{x}(0) = \hat{x}_0$. Se la stima a priori \hat{x}_0 fosse uguale allo stato iniziale e dunque e(0) = 0 allora l'osservatore potrebbe ricostruire esattamente lo stato del sistema.

Se tuttavia $e(0) \neq 0$, cioè se non si dovesse conoscere con estrema precisione lo stato iniziale, si può facilmente notare che la dinamica dell'errore è

$$\dot{e}=Ae$$

ed evolvendo quindi come il sistema non è possibile controllarlo: in particolare non può essere aumentata la velocità di convergenza nel caso la matrice A sia asintoticamente stabile, ma, ben più allarmante, non è neanche detto che l'errore tenda a zero (matrice instabile)!

8.1.2 Ricostruttore asintotico

In questo modello di ricostruttore entra in gioco anche il valore dell'uscita che viene quindi supposta misurabile. Le equazioni si riscrivono

$$\dot{\hat{x}} = A\hat{x} + bu + l(\hat{y} - y), \quad \hat{x}(0) = \hat{x}_0$$
$$\hat{y} = c^T \hat{x} + du$$

Si è aggiunto un termine correttivo proporzionale alla discrepanza tra l'uscita stimata dall'equazione sopra e quella misurata.

Con questa nuova formulazione la dinamica dell'errore è espressa da

$$\dot{e} = (A + l c^T)e$$

Chiamata $A_{ric} = A + l c^T$ la nuova matrice, vale un teorema simile a quello dell'assegnazione degli autovalori della matrice del controllore di un sistema completamente raggiungibile ossia

Il sistema è completamente osservabile \rightleftarrows posso scegliere arbitrariamente le radici di Δ_{Aric} (gli autovalori della matrice).

Se dunque il sistema è completamente osservabile si può decidere arbitrariamente la dinamica dell'errore $e(t) = \hat{x}(t) - x(t)$, in particolare può essere scelta una dinamica asintoticamente stabile che lo faccia tendere a zero, si riesce cioè a ricostruire asintoticamente lo stato.

9 Sintesi del regolatore

Abbiamo visto che se un sistema è completamente raggiungibile può essere controllato e quindi i suoi autovalori possono essere assegnati arbitrariamente, mentre se il sistema è completamente osservabile si può ricostruirne lo stato asintoticamente senza misurarlo. Ci chiediamo ora se questi processi possono essere uniti in un unico anello chiuso. Dall'unione di ricostruttore e controllore otteniamo il **regolatore** con uno schema a blocchi simile al seguente:

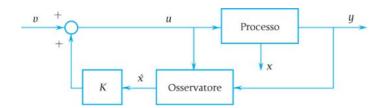


Figura 10: Schema a blocchi del regolatore

in cui il controllore agisce sulla stima dello stato fornita in uscita dal ricostruttore invece che sullo stato stesso, molte volte difficilmente misurabile.

Senza fare nessuna dimostrazione viene riportato il sistema finale ottenuto e successivamente i risultati notevoli. Introduciamo una **nuova variabile**

$$z(t) = \begin{vmatrix} x(t) \\ e(t) \end{vmatrix}$$

il sistema di Fig. 10 può essere allora descritto da

$$\dot{z}(t) = \begin{vmatrix} A+b k^T & b k^T \\ 0 & A+l c^T \end{vmatrix} z(t) + \begin{vmatrix} b \\ 0 \end{vmatrix} v(t) = \bar{A}z + \bar{b}v$$

Si nota che \bar{A} è triangolare a blocchi e dunque i suoi autovalori si calcolano separatamente per il blocco $A + b \, k^T$ e per quello $A + l \, c^T$, vale cioè il **teorema di separazione**: se il sistema è completamente raggiungibile e osservabile posso scegliere indipendentemente la dinamica del processo e dell'errore di ricostruzione.

L'unico limite posto nell'assegnare gli autovalori di un sistema completamente raggiungibile e osservabile è dunque un limite tecnico-economico.

10 Scomposizione canonica di Kalman

Le nozioni di raggiungibilità e osservabilità permettono di interpretare (dopo aver effettuato un opportuno cambio di variabili z=Tx) un qualsiasi sistema lineare come l'aggregato di quattro sottosistemi chiamati, rispettivamente,

- (a) parte raggiungibile e **non** osservabile
- (b) parte raggiungibile e osservabile
- (c) parte **non** raggiungibile e **non** osservabile
- (d) parte **non** raggiungibile e osservabile

Se la dimensione del sistema è n e n_a , n_b , n_c , n_d sono le dimensioni delle quattro parti, ovviamente $n = n_a + n_b + n_c + n_d$. É importante notare che gli autovalori complessivi sono l'unione degli autovalori delle singole parti.

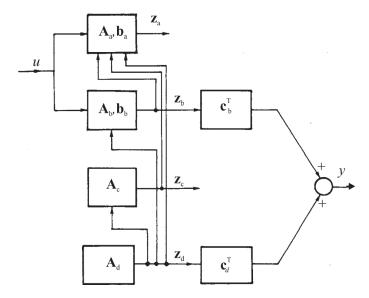


Figura 11: Sistema proprio scomposto secondo la convenzione di Kalman

11 Analisi della funzione di trasferimento

In questo capitolo analizziamo più in dettaglio alcuni aspetti della funzione di trasferimento che ci avvicineranno al capitolo delle risposte ad ingressi canonici e al controllo nel dominio delle frequenze. Prima di procedere ricordiamo alcune caratteristiche della funzione di trasferimento definita come $G(p) = \frac{N(p)}{D(p)}$ dove N e D sono i polinomi in p che soddisfano l'equazione del modello ARMA D(p) y(t) = N(p) u(t). I polinomi N e D del modello ARMA possono avere delle radici in comune se il sistema non è completamente raggiungibile o osservabile e dunque la funzione di trasferimento potrebbe "nascondere" delle informazioni del sistema. In ogni caso i poli della fdt corrispondono, con la propria molteplicità, agli autovalori della parte completamente raggiungibile e osservabile del sistema.

11.1 Stabilità esterna e poli Fdt

La stabilità esterna è fortemente legata al valore dei poli (autovalori della parte raggiungibile e osservabile¹) della funzione di trasferimento associata al sistema in esame. Prima di proseguire ricordiamo che, chiamando le parti scomposte del sistema con la convenzione del paragrafo 10, le uniche parti che influenzano l'uscita sono la (b) e la (d), in particolare y_b è l'uscita forzata, mentre y_d non dipende dall'ingresso ma solamente dalle condizioni iniziali (in particolare se poniamo x(0) = 0 avremo $y_d = 0$ e dunque l'uscita del sistema sarà solo l'uscita forzata).

Possiamo allora dire che un sistema è esternamente stabile \leftrightarrow la sua uscita forzata (y_b) è limitata per ogni ingresso u limitato.

Come abbiamo già detto la stabilità esterna è legata ai poli della Fdt, in particolare vale che

un sistema è esternamente stabile \leftrightarrow i poli della Fdt associata hanno $Re(\lambda_i) < 0$ per un sistema a tempo continuo o $|\lambda_i| < 1$ per un sistema a tempo discreto, cioè se la sua parte (b) è asintoticamente stabile (Se la parte (b) è semplicemente stabile il sistema **NON** è esternamente stabile).

Da notare che nel caso (molto comune) di sistema completamente raggiungibile e osservabile stabilità e stabilità esterna coincidono.

 $^{^{1}}$ Nota: poli multipli danno sempre autovalori non regolari di A con molteplicità geometrica pari a 1.

11.2 Ingressi nascosti e zeri Fdt

Consideriamo un sistema completamente raggiungibile e osservabile.

Se la funzione di trasferimento ha degli zeri, in condizioni opportune, posso ottenere un'uscita nulla pur avendo un ingresso, questo perché l'equazione

$$N(s)u(t) = 0$$

ammette soluzioni diverse da zero. In particolare

uno **zero** di molteplicità m in $s = \lambda$ "blocca" gli ingressi di tipo modo 2 del tipo $e^{\lambda t}$, $t e^{\lambda t}$, ..., $t^{m-1}e^{\lambda t}$ che vengono dunque chiamati $ingressi \ nascosti$. Quando in un sistema entra un ingresso nascosto la sua uscita forzata sarà nulla in particolari condizioni dello stato iniziale che non causano uscita libera, altrimenti, in generale, sarà formata da una combinazioni dei modi del sistema (se il sistema è asintoticamente stabile dopo circa 5 costanti di tempo si avrà comunque uscita nulla).

Infine un sistema viene definito a **sfasamento minimo** se la sua Fdt non ha zeri o se tutti i suoi zeri sono "stabili".

11.3 Ricostruzione dell'ingresso

Per ricostruire l'ingresso supponiamo di conoscere i dati in uscita in un intervallo di tempo e di conoscere la funzione di trasferimento $\frac{n(s)}{d(s)}$ del sistema che ha generato l'uscita.

11.3.1 Ricostruttore banale

Un primo metodo di ricostruzione dell'ingresso conoscendo l'uscita potrebbe essere quello di dare in ingresso ad un nuovo sistema con fdt invertita rispetto all'originale $\frac{d(s)}{n(s)}$ l'uscita in modo che dia in uscita l'ingresso del sistema iniziale. Tuttavia tale approccio vale solo quando, definito il **grado relativo** della fdt r = grado(d) - grado(n) si ha r = 0, perché se r < 0 la fdt non esiste, mentre se r > 0 la fdt esiste, ma come mostra la Fig. 12 non esiste la fdt con numeratore e denominatore invertiti.

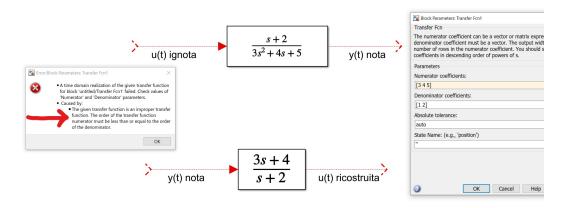


Figura 12: Sfruttando il software Simulink notiamo che compare un errore se il grado di d è maggiore del grado di n quando cerchiamo di invertire la fdt

11.3.2 Ricostruttore integrale

Per ricostruire l'ingresso quando r > 0 posso dare in pasto l'uscita calcolata ad una fdt che ha a numeratore il denominatore del sistema iniziale e a denominatore il numeratore del

²Un ingresso di tipo modo è generabile dall'uscita libera di un sistema dinamico lineare e dunque essere della forma $t^{\alpha} e^{\lambda t}$ con opportune condizioni sui valori di α e λ .

sistema iniziale moltiplicato per s^r , otterrò così in uscita l'integrale r-uplo dell'ingresso del sistema iniziale (analogamente a tempo discreto posso ottenere l'ingresso ritardato di r istanti).

Chiaramente tale metodo ci permette di ricostruire l'ingresso a meno di una combinazione lineare di $ingressi\ nascosti$. In conclusione dunque è possibile ricostruire (asintoticamente) l'ingresso di un sistema \leftrightarrow è in condizione di sfasamento minimo.

12 Ingressi e risposte canoniche

Alcuni ingressi vengono definiti canonici perché sono importanti dal punto di vista concettuale, infatti sapere la risposta del sistema all'impulso e all'ingresso sinusoidale ci permette da conoscere la risposta ad un ingresso qualsiasi, o dal punto di vista applicativo come l'ingresso costante spesso usato nei processi a regime o polinomiale spesso usato nell'avviamento di processi industriali.

Studiare la risposta associata ad un ingresso canonico significa osservare l'uscita di un sistema con stato iniziale nullo x(0) = 0 che riceve in ingresso un ingresso canonico.

12.1 Impulso, scalino e rampa

Matematicamente l'impulso è definito a tempo continuo come

$$imp(t) = \delta(t) = \lim_{\varepsilon \to 0} \delta_{\varepsilon}(t) \text{ con } \delta_{\varepsilon}(t) = \begin{cases} \frac{1}{\varepsilon} & per \ 0 \le t \le \varepsilon \\ 0 & per \ t > \varepsilon \end{cases}$$

mentre a tempo discreto come

$$imp(t) = \delta(t) = \begin{cases} 1 & per \ t = 0 \\ 0 & per \ t \neq 0 \end{cases}$$

Tempo continuo

A tempo continuo la risposta all'impulso si ottiene risolvendo la formula di Lagrange, chiamata q(t) la risposta, si ha

$$g(t) = c^T \int_0^t e^{A(t-\tau)} \, b \, imp(\tau) \, d\tau \ + d \, imp(t) = c^T \, e^{At} \, b + d \, imp(t)$$

dove per il calcolo dell'integrale abbiamo sfruttato le proprietà dell'impulso (delta di Dirac). Otteniamo così due termini: il primo $c^T e^{At} b$ equivale ad un'uscita libera che parte dallo stato iniziale x(0) = b mentre il secondo d im p(t) fornisce solamente un contributo istantaneo per t = 0, poi è identicamente nullo $\forall t > 0$.

In sostanza dunque l'impulso trasferisce istantaneamente lo stato del sistema dallo stato zero allo stato b.

Tempo discreto

A tempo discreto la risposta all'impulso corrisponde all'uscita libera partendo dallo stato b con un ritardo di un istante di tempo, in formule

$$x(0) = 0$$
, $g(0) = d$
 $x(1) = b$, $g(1) = c^{T} b$
 $g(t) = c^{T} A^{t-1} b$

Lo stato iniziale in b eccita tutti³ i modi raggiungibili del sistema quindi g(t) contiene tutti i modi associati ai poli della fdt, in sostanza dunque $g(t) \to 0$ per $t \to \infty \leftrightarrow$ il sistema è esternamente stabile.

Vediamo ora come conoscendo la risposta del sistema all'impulso posso conoscere la risposta ad un ingresso qualsiasi, infatti chiamando y_{for} l'uscita forzata dall'ingresso u(t) si ha

$$y_{for} = \int_0^t c^T e^{A(t-\tau)} b u(\tau) d\tau + d u(t)$$

$$= \int_0^t [c^T e^{A(t-\tau)} b + d imp(t-\tau) - d imp(t-\tau)] u(\tau) d\tau + d u(t)$$

$$= \int_0^t g(t-\tau) u(\tau) d\tau$$

$$= g(t) \circledast u(t)$$

in definitiva notiamo che g(t) contiene le stesse informazioni della G(p) cioè ci fornisce il legame tra ingresso e uscita con stato iniziale nullo. Le due funzioni sono legate a tempo continuo dalla trasformata di Laplace e a tempo discreto dalla trasformata Zeta (cenni nell'appendice A).

Senza passare dagli sviluppi di Heaviside (metodo che permette di calcolare esattamente la risposta nel dominio del tempo, sviluppato nell'appendice A.1), la risposta all'impulso, allo scalino definito come

$$sca(t) = \begin{cases} 0 & per \ t \le 0 \\ 1 & per \ t > 0 \end{cases}$$

o alla rampa definita come

$$ram(t) = \begin{cases} 0 & per \ t \le 0 \\ t & per \ t > 0 \end{cases}$$

può essere calcolata in maniera più qualitativa, in particolare si può studiarne il comportamento asintotico per $t \to \infty$, il comportamento nei primissimi istanti di risposta e la presenza o meno di oscillazioni e punti di massimo/minimo.

12.1.1 Comportamento asintotico

Cerchiamo ora di capire come si comporta l'uscita y(t) per $t \to \infty$ quando viene dato in ingresso

a) impulso

	$y(+\infty) = 0 \leftrightarrow \text{il sistema è esternamente stabile}$
u(t) = imp(t)	$y(+\infty) = l \text{ con } l \text{ finito } \leftrightarrow \text{il sistema } \text{è semplicemente stabile}$
	$y(+\infty) = +\infty \leftrightarrow \text{la parte completamente raggiungibile e osservabile è instabile}$

b) scalino

	$y(+\infty) = \mu \leftrightarrow \text{il sistema è esternamente stabile, con } \mu$ guadagno del sistema
u(t) = sca(t)	$y(+\infty) = l \text{ con } l \text{ finito } \leftrightarrow \text{la parte c.r c.o.}$ è semplicem. stabile e non ha poli in 0
	$y(+\infty) = +\infty \leftrightarrow \text{la parte c.r. c.o.}$ è instabile o ha poli nell'origine

è opportuno ricordare che la risposta di un sistema allo scalino è anche data **dall'integrale** della risposta dello stesso sistema all'impulso.

 $^{^3 \}mathrm{Se}~\lambda$ è irregolare nel movimento libero c'è sicuramente il modo col polinomio di grado massimo

c) polinomio di grado k

$$u(t) = pol_k(t)$$
 $y(+\infty) = \text{polinomio di grado } \leq k \leftrightarrow \text{il sistema è esternamente stabile}$

i coefficienti di tale polinomio andranno determinati inserendo il polinomio e le sue derivate all'interno del modello ARMA e poi eguagliando i termini con lo stesso grado.

12.1.2 Comportamento iniziale

Per studiare il comportamento iniziale dell'uscita useremo la proprietà della trasformata della derivata e il teorema del valore iniziale, entrambi presenti nell'appendice A.

Consideriamo la funzione di trasferimento scritta come

$$G(s) = \frac{\beta_r s^{n-r} + \dots + \beta_n}{s^n + \alpha_1 s^{n-1} + \dots + \alpha_n}$$

dove r è il grado relativo e dunque β_r è il primo coefficiente non nullo del numeratore (ricordiamo che se r=0 il sistema viene detto improprio).

Si può dimostrare che nei primi istanti di tempo vale il seguente teorema

La prima derivata non nulla per t=0 della risposta allo scalino [all'impulso] [alla rampa] di un sistema vale $\beta_r \neq 0$ ed è la r-esima [(r-1)-esima]

Osserviamo che il segno di β_r è concorde al segno del guadagno μ

- sicuramente se il sistema è a sfasamento minimo;
- se il numero di zeri non instabili è pari per un sistema a sfasamento non minimo.

12.1.3 Presenza di oscillazioni

Affinché siano presenti infinite oscillazioni è necessaria la presenza di poli complessi coniugati, tuttavia non è una condizione sufficiente come si vede nell'esempio di Fig. 16 in cui si ha una sola sovraelongazione.

Esiste⁴ un metodo per capire se il grafico ha dei massimi o minimi locali che afferma che il numero di massimi e minimi nella risposta allo scalino di un sistema **proprio** con poli e zeri **reali e distinti** è almeno uguale al numero di zeri superiori (zeri "più a destra" del polo dominante) ed ha la stessa parità (come un minimo per uno zero in Fig. 13)

12.1.4 Esempi tracciamento qualitativo

Vediamo ora degli esempi di tracciamento qualitativo della risposta ad un ingresso a scalino

1 zero instabile e 3 poli stabili reali

Supponiamo che la funzione di trasferimento del sistema abbia tre poli stabili reali, uno zero "instabile", guadagno $\mu>0$ e riceva un ingresso a scalino.

Sappiamo dal teorema sopra che $y(0) = \dot{y}(0) = 0$, mentre $\ddot{y}(0) = \beta_r < 0$ visto che r = 2, $\mu > 0$ e il numero di zeri instabili è dispari.

Il sistema è esternamente stabile, dunque la sua risposta asintotica tende a μ , mentre parte da y=0 con derivata prima nulla e derivata seconda negativa. Possiamo allora dire che la y(t) può essere così plottata:

⁴Questo metodo non è stato spiegato a lezione, per questo è riportato in piccolo.

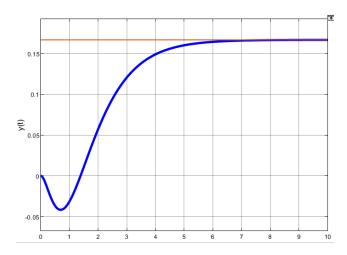


Figura 13: In blu l'uscita qualitativa per questo esempio, in rosso il guadagno raggiunto asintoticamente

Nessuno zero e 2 poli stabili complessi coniugati

Supponiamo che la funzione di trasferimento del sistema abbia due poli stabili complessi coniugati, nessuno zero, guadagno $\mu>0$ e riceva un ingresso a scalino.

Sappiamo dal teorema sopra che $y(0) = \dot{y}(0) = 0$, mentre $\ddot{y}(0) = \beta_r > 0$ visto che r = 2, $\mu > 0$ e non ci sono zeri.

Il sistema è esternamente stabile, dunque la sua risposta asintotica tende a μ , mentre parte da y=0 con derivata prima nulla e derivata seconda positiva. Possiamo allora dire che la y(t) può essere così plottata:

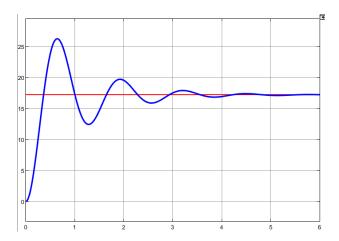


Figura 14: In blu l'uscita qualitativa per questo esempio, in rosso il guadagno raggiunto asintoticamente

2 poli stabili complessi coniugati e un polo reale

In questo caso non è detto che ci siano infiniti massimi e minimi, dipende infatti da quale polo è dominante:

Costante di tempo dominante data dai poli complessi coniugati:

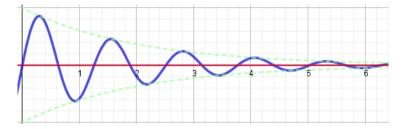


Figura 15: In blu l'uscita qualitativa per questo esempio con i poli complessi dominanti su quello reale

Costante di tempo dominante data dal polo reale:

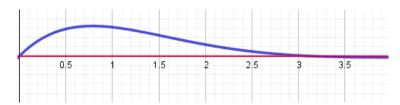


Figura 16: In blu l'uscita qualitativa per questo esempio con il polo reale dominante su quelli complessi

12.2 Ingresso sinusoidale

Consideriamo ora una nuova classe di ingressi, quelli di tipo sinusoidale scrivibili come

$$u(t) = U \sin(\omega t + \alpha)$$

che, secondo le formule trigonometriche può anche essere riscritto come $U \sin(\omega t + \alpha) = U \cos(\alpha)\sin(\omega t) + U \sin(\alpha)\cos(\omega t)$. A questo punto la trasformata di Laplace dell'ingresso può essere scritta agevolmente e risulta

$$\mathcal{L}[u(t)] = U(s) = U \cos(\alpha) \frac{\omega}{s^2 + \omega^2} + U \sin(\alpha) \frac{s}{s^2 + \omega^2}$$

Senza addentrarci nei conti, si ottiene che l'uscita, dato un ingresso del tipo $u(t)=U\sin(\omega t+\alpha)$ è data da

$$y(t) = Y \sin(\omega t + \alpha') + comb. \ lineare \ modi \ sistema$$

dove la combinazione lineare dei modi del sistema tende a zero se il sistema è esternamente stabile, la nuova ampiezza $Y = R(\omega)U$ con $R(\omega) = |G(i\omega)|$ chiamato guadagno in frequenza e la nuova fase $\alpha' = \alpha + \varphi(\omega)$ con $\varphi(\omega) = \angle(G(i\omega))$ chiamato sfasamento in frequenza; questo risultato è valido se e solo se $i\omega$ non è un polo della fdt⁵.

In pratica la funzione di trasferimento valutata in $s=i\omega$ ci restituisce un numero complesso il cui modulo andrà a moltiplicare l'ampiezza dell'ingresso sinusoidale e la cui fase andrà a sommarsi alla sua fase per ottenere la risposta a questo tipo di ingresso.

Questo metodo ci permette di calcolare la risposta ad un ingresso qualsiasi 6 tramite l'utilizzo della trasformata di Fourier, infatti la risposta all'ingresso qualsiasi sarà data dalla sovrapposizione di tutti gli ingressi sinusoidali in cui è stato scomposto il segnale, ognuno pesato opportunamente, in particolare dato un ingresso che ha uno spettro di ampiezza $|U(\omega)|$, l'ampiezza dell'uscita in frequenza sarà data da

$$|Y(\omega)| = R(\omega)|U(\omega)|$$

⁵Nel caso in cui la frequenza della sinusoide in ingresso sia uguale a quella del polo immaginario puro si dice che si manda il sistema in **risonanza**. Caso che verrà trattato nel prossimo paragrafo

⁶In realtà ci permette di calcolare la risposta ad un ingresso trasformabile secondo Fourier.

con $U(\omega) = \mathcal{F}[u(t)]$ e $R(\omega) = |G(i\omega)|$ in pratica il sistema dinamico lineare si comporta da filtro.

Dopo aver definito la banda come quelle $\left\{\omega \mid \frac{R_{max}}{\sqrt{2}} \leq R(\omega) \leq R_{max}\right\}$ possono essere definiti i seguenti filtri ideali (nella realtà non si avranno "tagli" così bruschi)

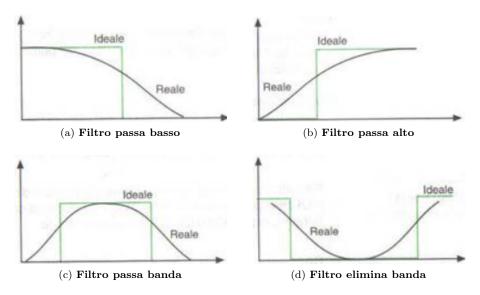


Figura 17: Filtri in frequenza

Esempio filtro passa basso

Un primissimo esempio di filtro passa basso potrebbe essere semplicemente un sistema con fdt del primo ordine

$$G(s) = \frac{\mu}{1 + sT}$$

con guadagno e costante di tempo positivi.

$$R(\omega) = \frac{\mu}{\sqrt{1 + \omega^2 T^2}}, \ \ \varphi(\omega) = -\arctan(\omega T)$$

che graficate qualitativamente appaiono così

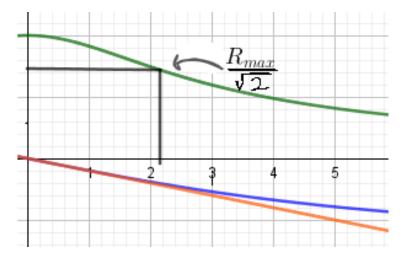


Figura 18: In verde il guadagno in frequenza e in blu lo sfasamento che è approssimativamente lineare (arancio) nella zona di banda passante

La banda di questo segnale è data da $\omega \in \left[0, \frac{1}{T}\right]$. Da notare che è molto importante che lo sfasamento sia lineare per poter ricostruire il segnale, infatti uno sfasamento esattamente lineare corrisponde ad un semplice **ritardatore** che a tempo continuo ha una fdt $G(s) = e^{-s\tau}$.

12.2.1 Risonanza

Considerando la risposta di un sistema ad un ingresso sinusoidale si dice che si ha la condizione di **risonanza** per quelle frequenze ω_i tali che il grafico del guadagno in frequenza $R(\omega) = |G(i\omega)|$ ha un massimo locale. La risposta ad un ingresso con frequenza di risonanza avrà dunque un'ampiezza maggiore di quelle a frequenze vicine. Nel caso in cui la funzione di trasferimento avesse due poli immaginari puri di modulo ω_r il grafico di $R(\omega)$ divergerebbe a $+\infty$.

Consideriamo come esempio il caso di un sistema con funzione di trasferimento con due poli complessi coniugati che risulta quindi $sempre^7$ scrivibile come

$$G(s) = \frac{\mu}{1 + \frac{2\xi}{\omega_n}s + \frac{s^2}{\omega_n^2}}$$

dove con $\xi > 0$ si indica lo smorzamento del sistema e con ω_n la sua pulsazione naturale. Proseguendo con i conti si trova che $R(\omega)$ ha un massimo in $\omega_r = \omega_n \sqrt{1-2\xi^2}$ se $\xi < \frac{1}{\sqrt{2}}$ e che $R(\omega_r) = \frac{1}{2\xi\sqrt{1-\xi^2}}$ e dunque può essere graficato qualitativamente come in Fig. 19a.

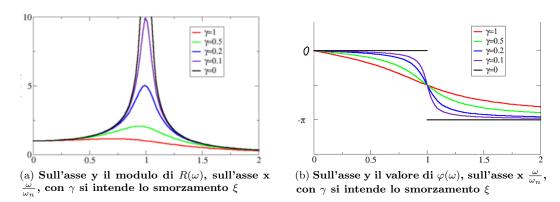


Figura 19: Diagrammi di guadagno e sfasamento in condizione di risonanza con due poli complessi coniugati

Si può fare un'analisi analoga per lo sfasamento $\varphi(\omega)$ che risulta come in Fig. 19b.

Concludiamo dunque che una prima condizione per avere risonanza è avere **poli complessi** coniugati "poco" smorzati in particolare con $\xi < \frac{1}{\sqrt{2}} \simeq 0.7$.

12.2.2 Anti-risonanza

Una condizione duale della risonanza è l'anti-risonanza. Si ha una frequenza di anti-risonanza ω_{ar} quando il grafico del guadagno in frequenza $R(\omega) = |G(i\omega)|$ ha un minimo locale in ω_{ar} . Anche in questo caso una condizione per avere anti-risonanza consiste nell'avere due zeri complessi coniugati e due poli reali, il grafico del guadagno in frequenza risulta, qualitativamente

⁷Se per esempio partiamo con $G(s)=\frac{10}{s^2+2s+11}=\frac{10}{11(s^2/11+2/11\,s+1)}=\frac{10/11}{s^2/11+2/11\,s+1}$ e dunque $\omega_n=\sqrt{11}$, $\xi=1/\sqrt{11}$ e $\mu=10/11$.

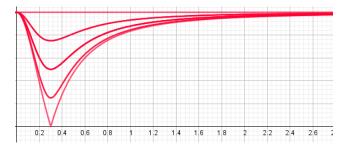


Figura 20: Sull'asse y il valore di $R(\omega)$, sull'asse x $\frac{\omega}{\omega_n}$ per $\xi=1$ si ha la retta costante y=1, mentre per $\xi=0$ si ha il minimo che tocca l'asse x con y=0

13 Diagrammi di Bode

Vogliamo ora imparare a disegnare i diagrammi di $R(\omega)$ e di $\varphi(\omega)$ per funzioni di trasferimento qualsiasi. Prima di iniziare riportiamo i tre punti fondamentali da cui si parte:

Scala logaritmica per ω

Le frequenze sull'asse delle ascisse saranno, in questo tipo di diagrammi, in scala logaritmica in base 10, la seguente immagine mostra il rapporto tra scala logaritmica e lineare

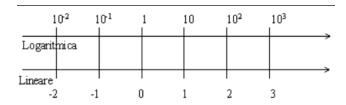


Figura 21: Ogni passo sulla scala logaritmica viene definito decade

Scala in deciBel per $R(\omega)$

L'asse delle ordinate nei diagrammi di $R(\omega)$ sarà nella scala dei dB.

$$R_{dB} = 20 \log_{10}(R)$$

R	R_{dB}
1	0
10	20
100	40
0.1	-20
0.01	-40

Fdt nella forma fattorizzata "1+"

Per applicare il metodo di Bode la funzione di trasferimento deve essere espressa nella forma fattorizzata in cui compaiono al numeratore il guadagno generalizzato μ e le produttorie degli zeri reali con le loro costanti di tempo τ e quelle degli zeri complessi coniugati con smorzamento ξ e pulsazione naturale ω_n , mentre a denominatore si ha il prodotto di s^h con i poli reali nella forma "1+" con costanti di tempo T e poli complessi coniugati espressi sempre evidenziando smorzamento e pulsazione naturale.

Finite le premesse si ottiene che $R_{db}(\omega)$ è dato dalla somma di vari contributi:

$$R_{db}(\omega) = 20 \log_{10} |\mu| - 20h \log_{10} \omega +$$

$$+ \sum_{j=1}^{n_{zr}} 20 \log_{10} \sqrt{1 + \omega^{2} \tau_{j}^{2}} - \sum_{j=1}^{n_{pr}} 20 \log_{10} \sqrt{1 + \omega^{2} T_{j}^{2}} +$$

$$+ \sum_{j=1}^{n_{zc}} 20 \log_{10} \sqrt{\left(1 - \frac{\omega^{2}}{\omega_{nzj}^{2}}\right)^{2} + \left(2i\xi \frac{\omega}{\omega_{nzj}}\right)^{2}} +$$

$$- \sum_{j=1}^{n_{pc}} 20 \log_{10} \sqrt{\left(1 - \frac{\omega^{2}}{\omega_{npj}^{2}}\right)^{2} + \left(2i\xi \frac{\omega}{\omega_{npj}}\right)^{2}}$$

Il diagramma di Bode sarà dunque dato dalla somma dei vari pezzi componenti $R_{db}(\omega)$ con alcune approssimazioni, in particolare la **prima approssimazione di Bode** consiste nel considerare la parte dovuta agli zeri e ai poli reali uguale alle parti "asintotiche", cioè considerare la parte per $\omega < \frac{1}{|T|} = \omega \ll \frac{1}{|T|}$ e $\omega > \frac{1}{|T|} = \omega \gg \frac{1}{|T|}$, mentre la **seconda approssimazione di Bode** tratta come reali di pari modulo e stabilità gli zeri e i poli complessi coniugati, considerando per definizione stabili quelli immaginari puri. Con queste approssimazioni ogni zero e polo da un contributo pari ad una linea spezzata: orizzontale e con valore nullo per $\omega < \frac{1}{|T|}$ e con pendenza di -20dB/decade per ogni polo e di +20db/decade per ogni zero. Le regole vengono riassunte nel seguente elenco:

13.0.1 Regole per il tracciamento del diagramma di Bode di $R(\omega)$

- 1. Scrivere la funzione di trasferimento nella forma fattorizzata "1+" o (μ, T) ;
- 2. indicare con "o" e "×" zeri e poli rispettivamente sull'asse delle frequenze corrispondenti a $\omega = 1/|\tau|$ oppure a $\omega = 1/|T|$, ovviamente non verranno indicati quelli nell'origine che si trova a $-\infty$, ricordare che quelli complessi coniugati **vanno considerati reali** (e doppi) con lo stesso modulo e stabilità di quelli complessi;
- 3. tracciare la retta valida per le "basse frequenze", cioè quella data dal contributo di μ/s^h , passante da $\omega_0 = |\mu|^{1/h}$ e con pendenza pari a -20h fino al polo/zero successivo;
- 4. seguire la retta a bassa frequenza modificando opportunamente la pendenza della retta di -20dB/decade per ogni polo e di +20db/decade per ogni zero;
- 5. correggere il diagramma nell'intorno dei poli e degli zeri complessi coniugati con smorzamento $\xi < 1/\sqrt{2}$ visto che si è in condizione di risonanza/anti-risonanza e si ha quindi un massimo/minimo.

Mostriamo un esempio in cui la fdt vale $G(s)=\frac{1000(1+s)}{s(s+10)^2}$ che riscriviamo, visto il punto 1. qui sopra come $G(s)=\frac{10}{s}\frac{1+s}{(1+0.1s)^2}$. Osserviamo che abbiamo uno zero in -1 e tre poli, uno in 0 e due in -10 che riportiamo con i simboli opportuni sull'asse delle frequenze. Dato che h=1 la retta a bassa frequenza ha pendenza -20dB/decade e passa per zero in $\omega=10$, seguendola ci alziamo in $\omega=1$ di 20dB/decade ottenendo dunque una retta orizzontale e infine in $\omega=10$ passiamo ad una pendenza di -40dB/decade visto che ci sono due poli. Otteniamo un grafico simile al seguente:

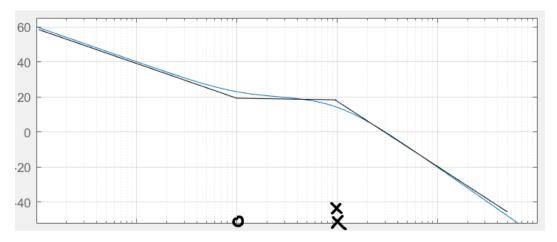


Figura 22: Il grafico in blu è stato plottato con MATLAB mentre quello nero è dato dai passaggi scritti sopra.

13.0.2 Regole per il tracciamento del diagramma di Bode di $\varphi(\omega)$

Il tracciamento del diagramma di Bode per lo sfasamento segue le stesse linee del tracciamento per il guadagno, si effettuano infatti le stesse approssimazioni di Bode che si erano introdotte per le frequenze "asintotiche", in particolare

per la parte di guadagno generalizzato e polo nell'origine di molteplicità h $\frac{\mu}{s^h}$ si ha che

$$\varphi(\omega) = \angle \left(\frac{\mu}{(i\omega)^h}\right) = \angle(\mu) - h\pi/2 \quad con \quad \angle(\mu) = \begin{cases} +\pi \ se \ \mu < 0 \\ 0 \ se \ \mu > 0 \end{cases}$$

per gli zeri e i poli reali si ha che, considerando sempre la solita approssimazione

$$\varphi(\omega) = \begin{cases} \pm \frac{\pi}{2} \ se \ \omega > \frac{1}{|T|} \\ 0 \ se \ \omega < \frac{1}{|T|} \end{cases}$$

considerando sfasamento positivo di $+\pi/2$ in caso di zeri stabili e poli instabili, mentre va considerato uno sfasamento negativo di $-\pi/2$ per zeri instabili e poli stabili.

per gli zeri e i poli complessi coniugati il contributo è dato da

$$\varphi(\omega) = \angle \left(1 - \frac{\omega^2}{\omega_n^2} + 2i\xi\frac{\omega}{\omega_n}\right) = \begin{cases} atan\left(\frac{2\xi\frac{\omega}{\omega_n}}{1 - \frac{\omega^2}{\omega_n^2}}\right) & \text{se siamo nel I o IV quadrante} \\ atan\left(\frac{2\xi\frac{\omega}{\omega_n}}{1 - \frac{\omega^2}{\omega_n^2}}\right) + \pi & \text{se siamo nel II quadrante} \\ atan\left(\frac{2\xi\frac{\omega}{\omega_n}}{1 - \frac{\omega^2}{\omega_n^2}}\right) - \pi & \text{se siamo nel III quadrante} \end{cases}$$

Per calcolare esattamente la fase ad una data pulsazione devo fare

$$\varphi(\omega) = \sum \pm atan(\omega\,T)$$

con i segni dati dalla stabilità di zeri e poli.

Proviamo a disegnare il diagramma di Bode per la fase con la stessa funzione di trasferimento dell'esempio precedente $G(s)=\frac{10}{s}\frac{1+s}{(1+0.1s)^2}$. Il grafico per basse frequenze partirà da uno sfasamento di $-\pi/2$ visto che $\mu>0$ e h=1, poi in $\omega=1$ avrà un salto di $+\pi/2$ dovuto

allo zero stabile e finirà dunque in 0 per una decade visto che i due poli stabili in $\omega = 10$ forniranno un contributo di $-\pi$. Si ottiene un grafico simile al seguente:

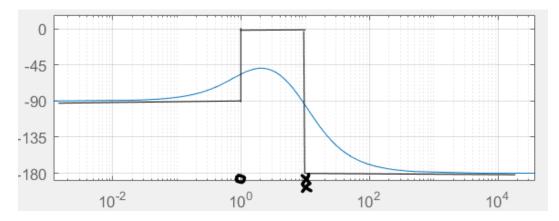


Figura 23: Il grafico in blu è stato plottato con MATLAB mentre quello nero è dato dai passaggi scritti sopra, notiamo che l'approssimazione di Bode è molto grossolana.

13.1 Diagramma di Bode di $R(\omega)$ per gli aggregati

Sfruttando le solite approssimazioni di asintotiche di Bode che trasformano i \ll in < e i \gg in > si possono disegnare i diagrammi di Bode degli aggregati partendo da quelli dei singoli blocchi molto velocemente.

13.1.1 Serie

Il tracciamento dei diagrammi di sistemi in serie non ha bisogno di nessuna approssimazione, infatti $R_s(\omega) = R_1(\omega) R_2(\omega)$ e dunque

$$R_s(\omega)_{dB} = R_1(\omega)_{dB} + R_2(\omega)_{dB}$$

i due grafici vanno quindi sommati.

13.1.2 Parallelo

Per il tracciamento dei diagrammi di sistemi in parallelo si introduce un'approssimazione, infatti si considera $R_p(\omega) = |G_1(i\omega) + G_2(i\omega)| \simeq \max\{R_1(\omega), R_2(\omega)\}$ e dunque

$$R_p(\omega)_{dB} = max \{R_1(\omega)_{dB}, R_2(\omega)_{dB}\}$$

si prende cioè il diagramma "che sta sopra". Tale approssimazione è buona tanto più i due guadagni sono diversi, sarà dunque pessima nei punti di "scambio".

13.1.3 Retroazione

Anche per la retroazione si introduce un' approssimazione che porta a concludere che $R_r(\omega) = min\left\{R_1(\omega), \frac{1}{R_2(\omega)}\right\}$ e dunque considerando il **guadagno in deciBel**

$$R_r(\omega)_{dB} = min\{R_1(\omega)_{dB}, -\mathbf{R_2}(\omega)_{\mathbf{dB}}\}\$$

Per disegnare il diagramma della retroazione si specchia dunque quello di $R_2(\omega)$ rispetto all'asse corrispondente a $R(\omega) = 0\,dB$ e poi si prende il minimo tra quello di $R_1(\omega)$ e questo specchiato. Anche in questo caso l'approssimazione è buona tanto più i due guadagni sono diversi e pessima nei punti di "scambio".

13.2 Diagrammi polari

Esiste un ulteriore grafico alternativo ai diagrammi di Bode per rappresentare modulo e fase di $G(i\omega)$ ed è appunto il **diagramma polare della risposta in frequenza**. In un solo grafico vengono riportare le informazioni sia del guadagno che dello sfasamento e consiste nel rappresentare $G(i\omega) = R(\omega) \, e^{i\varphi(\omega)}$ come un vettore rotante nel piano complesso. Da notare che il diagramma polare è un diagramma "orientato" per frequenze crescenti e che presenta delle discontinuità solo se la fdt ha dei poli immaginari puri (salto di fase di $-k\pi$ con k molteplicità algebrica dei poli immaginari e modulo di $G(i\omega) \to \infty$). Per il tracciamento qualitativo di questo diagramma è comunque necessario partire dai diagrammi di Bode ed è bene ricordare alcuni luoghi geometrici del piano complesso correlati con i diagrammi di modulo e fase della risposta in frequenza:

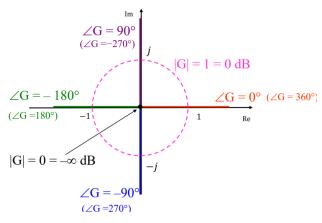
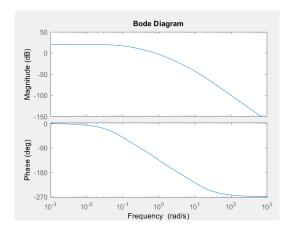


Figura 24: Alcuni luoghi geometrici notevoli del piano complesso

Il diagramma polare è poi realizzato valutando i diagrammi di Bode in alcuni punti "salienti" come per $\omega=0$, $\omega=+\infty$ o in altri punti critici come nei seguenti esempi.

Esempio 1

In questo primo esempio plottiamo il diagramma polare di una f
dt uguale a $G(s)=\frac{10}{(1+0.1s)(1+s)(1+10s)}$ che avrà il seguente diagramma di Bode



Notiamo che il diagramma parte da 20dB che corrisponde ad un modulo di 10 nel mondo lineare e con fase nulla e quindi il diagramma polare parte dall'asse reale (fase 0) e dal punto con modulo 10, mentre finisce in $-\infty dB$ corrispondenti a 0 e con fase di -270° dunque il diagramma polare finirà nell'origine "dall'alto". Se si vuole fare un diagramma più preciso si possono valutare altri punti altrimenti ci possiamo accontentare, il diagramma viene come il seguente, con a destra uno zoom vicino all'origine.

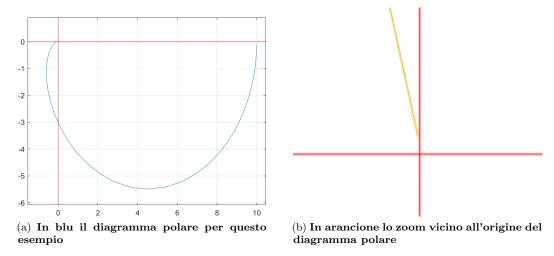
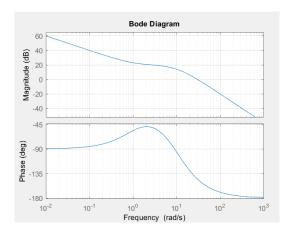


Figura 25: Esempio di diagramma polare

Esempio 2

In questo secondo esempio plottiamo il diagramma polare di una f
dt uguale a $G(s)=\frac{10(1+s)}{s(1+0.1s)^2} \text{ che avrà il seguente diagramma di Bode}$



Notiamo che il diagramma parte da $+\infty dB$ che corrisponde ad un modulo di $+\infty$ nel mondo lineare e con fase $-\pi/2$ e quindi il diagramma polare parte dall'asse immaginario negativo da $-\infty$, mentre finisce in $-\infty dB$ corrispondenti a 0 e con fase di -180° dunque il diagramma polare finirà nell'origine "da sinistra", notiamo anche che quando il modulo è circa costante si ha un cambio nella direzione di crescita della fase. Se si vuole fare un diagramma più preciso si possono valutare altri punti altrimenti ci possiamo accontentare, il diagramma viene come il seguente.

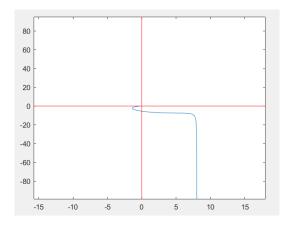
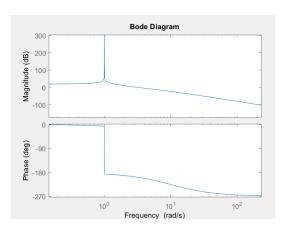


Figura 26: In blu il diagramma polare per questo esempio c
con guadagno infinito per $\omega=0$

Esempio 3

In questo terzo esempio plottiamo il diagramma polare di una f
dt uguale a $G(s) = \frac{10}{(1+s^2)(1+0.1s)},$ che ha due poli immaginari puri e avrà il seguente diagramma di Bode



Notiamo che il diagramma parte da 20dB che corrisponde ad un modulo di 10 nel mondo lineare e con fase 0 e quindi il diagramma polare parte dall'asse reale positivo per andare all'infinito con una fase di poco inferiore a 0° , riparte poi con modulo infinito con una fase inferiore a -180° per poi tornare nell'origine "dall'alto" come nel seguente diagramma.

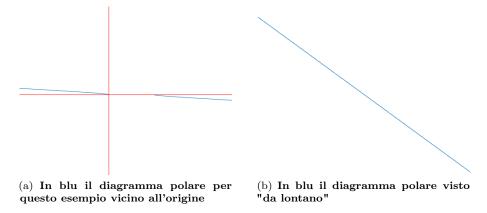


Figura 27: Esempio con poli immaginari

14 Controllo in frequenza ad anello chiuso

Iniziamo ora una nuova sezione nella quale studieremo dei metodi grafici per il controllo della stabilità esterna di un sistema controllato in anello chiuso. Studieremo dunque la stabilità della fdt

$$F(s) = \frac{L(s)}{1 + L(s)}$$

andando a studiare gli zeri di 1 + L(s)

14.1 Criterio di Nyquist

Un primo criterio è quello di Nyquist per il quale deve prima essere introdotto un nuovo tipo di diagramma, per l'appunto quello di Nyquist che è dato dall'immagine attraverso L(s) del percorso di Nyquist che è il seguente:

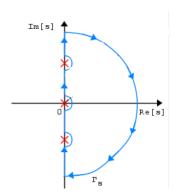


Figura 28: Percorso di Nyquist, parte dal quarto di cerchio nel I quadrante attorno all'origine (se c'è polo in 0), segue l'asse immaginario "schivando" eventuali poli immaginari puri, fa un arco all'infinito e risale l'asse immaginario.

Il diagramma di Nyquist a questo punto si ottiene riportando nello stesso grafico il diagramma polare, il suo simmetrico rispetto all'asse reale e un eventuale arco all'infinito che parte da $\frac{\mu}{\varepsilon^h}$ e termina in $\frac{\mu}{(i\varepsilon)^h}$ con $\varepsilon \to 0$ e con h molteplicità del polo nell'origine.

Una volta disegnato il diagramma è possibile applicare il **criterio di Nyquist** che in formule è

$$p_F^+ = p_L^+ - N_{L/-1}$$

ossia il numero di poli instabili del sistema retro-azionato in anello chiuso è pari a quelli di L meno il numero di giri che il diagramma di Nyquist compie attorno al punto -1 sull'asse reale conteggiati positivamente in senso antiorario.

Infine vale il seguente teorema

F è esternamente stabile \leftrightarrow il diagramma di Nyquist di L non passa per -1 e il numero di giri attorno a -1 è uguale al numero di poli instabili di L.

14.2 Criterio di Bode

Un ulteriore criterio di stabilità è quello di Bode che è un caso particolare di quello di Nyquist applicabile quando valgono le seguenti condizioni:

- 1. $p_L^+ = 0$ cioè L(s) non ha poli instabili;
- 2. il diagramma di Bode di $|L(i\omega)|_{dB}$ è >0 per frequenze basse, taglia l'asse degli 0dB una sola volta alla pulsazione critica ω_c e rimane <0 per $\omega>\omega_c$.

31

Prima di proseguire osserviamo che tipicamente $\varphi(\omega_c) < 0$ visto che, affinché i deciBel diventino negativi, devo avere più poli (stabili) che causano sfasamento negativo di zeri. In questo caso, essendo $p_L^+ = 0$ la regola per la stabilità di F diventa $N_{L/-1}^* = 0$. Da ragionamenti grafici si ottiene che tale criterio è soddisfatto, una volta rispettate le condizioni di applicabilità, dalla seguente condizione una volta introdotto il **margine di fase** $\varphi_m = \varphi(\omega_c) + \pi$ cioè quell'angolo che manca alla fase del diagramma di Nyquist quando attraversa la circonferenza di raggio unitario (corrispondente a 0dB):

Condizione affinché il sistema ad anello chiuso sia esternamente stabile: $\begin{cases} \mu>0\\ \varphi_m>0 \end{cases}$

14.3 Robustezza

La robustezza è la proprietà del sistema di controllo di funzionare bene in termini di stabilità e prestazioni anche in condizioni non nominali, ovvero quando il controllore progettato viene implementato sul processo reale che non è descritto esattamente dalla fdt teorica del modello.

14.3.1 Margine di fase

Un primo criterio di robustezza per la stabilità è proprio il margine di fase φ_m introdotto nel paragrafo precedente, infatti quanto più grande è tale valore, tanto più distante il diagramma di Nyquist passa da -1 come mostra la seguente figura (in quella a destra di ha addirittura margine negativo e quindi sistema instabile)

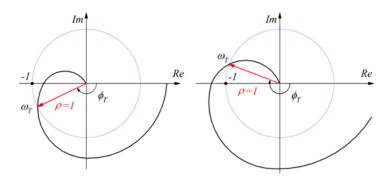


Figura 29: Margine di fase

14.3.2 Margine di guadagno

Un ulteriore criterio di robustezza è dato dal margine di guadagno definito come

$$K_m = \frac{1}{|L(i\omega_\pi)|}$$

con ω_{π} definita come la frequenza tale per cui la fase sia proprio $-\pi$, in sostanza il margine di guadagno è il fattore per cui posso moltiplicare L(s) per arrivare al limite di stabilità (cioè diagramma che passa proprio per -1). Dunque affinché un sistema sia robusto deve avere un margine di fase>0 e uno di guadagno >1, meglio se molto maggiore.

14.4 Margine di fase e risonanza in anello chiuso

Vogliamo ora cercare di essere più precisi nel tracciamento del diagramma di Bode della fdt F(s) dell'anello chiuso guardando meglio alcune proprietà della fdt L(s) che è posta in andata e retroazionata da una fdt unitaria, in particolare, ricordando come veniva ottenuto il diagramma di Bode del modulo per questo tipo di aggregato (vedi par. 13.1.3), il diagramma di F(s) seguirà la retta orizzontale degli 0dB fino alla frequenza ω_c (il che è positivo poiché significa che un ingresso/desiderio con frequenza limitata nella banda $\omega \in [0, \omega_c]$ viene direttamente trasferito all'uscita come si vorrebbe in un sistema di controllo) da cui inizierà a seguire

il grafico di L(s). Tuttavia ricordiamo che nel punto "di scambio" questa approssimazione per la rappresentazione degli aggregati non è molto valida infatti il denominatore della F(s) cioè 1 + L(s) viene approssimato con il più lungo tra 1 e L(s).

Tramite alcune facili considerazione geometriche si vede che per margini di fase abbastanza piccoli $|1+L(i\omega_c)|\simeq \varphi_m$ con l'angolo espresso in radianti, e dunque ricordando prima la formula approssimata per l'altezza di un picco di risonanza dato da poli complessi coniugati poco smorzati $|F(i\omega_c)|\simeq \frac{1}{2\xi}$ possiamo porla uguale a $\frac{1}{\varphi_m}$ e ottenere dunque che lo smorzamento è circa $\xi=\frac{\varphi_m^o}{100}$ si ha dunque un massimo di risonanza⁸ quando $\varphi<70^\circ$.

I due casi con margine di fase maggiore o minore di 70° hanno anche due diversi tempi di risposta, in particolare quando $\varphi_m > 70^\circ$, $T_d = 1/\omega_c \implies T_r = 5/\omega_c$ mentre per $\varphi_m < 70^\circ$, $T_d = 1/\xi \,\omega_c \implies T_r = 5/\xi \,\omega_c$.

14.5 Prestazioni del controllo

In questo paragrafo faremo riferimento ad un regolatore in frequenza agente in anello chiuso su un processo utilizzando la notazione come in Fig. 30

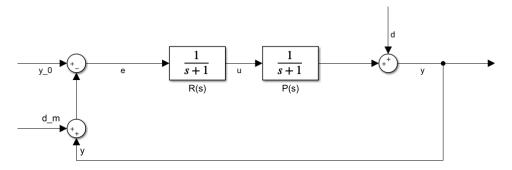


Figura 30: Schema a blocchi con notazione di riferimento: y_0 desiderio, e errore, d disturbo e d_m disturbo di misura.

Per valutare le prestazioni del controllore rappresentato sopra, dovremo considerare tre diverse funzioni di trasferimento, spiegate qui in seguito.

Funzione di trasferimento ingresso uscita

La prima fdt da considerare è proprio la

$$F(s) = \frac{L(s)}{1 + L(s)}, \quad L(s) = R(s)P(s)$$

che è la fdt tra y_0 e y e anche quella tra disturbo di misura d_m ed errore e e quella cambiata di segno tra disturbo di misura d_m ed uscita y. Per cui, se L(s) rispetta i requisiti del criterio di Bode, i disturbi costanti o a bassa frequenza verranno riportati direttamente sull'errore o sull'uscita che, regolati asintoticamente stabili, saranno proprio pari a d_m a regime, a meno che il disturbo non sia a frequenza molto elevata poiché in tal caso sarà attenuato; come abbiamo già visto, invece, è positivo che il desiderio y_0 sia trasferimento senza distorsioni sull'uscita quando è a bassa frequenza.

Si può graficare, qualitativamente F(s) conoscendo L(s) come in Fig. 31

⁸In caso di massimo di risonanza nel grafico di F(s) non si considera più la definizione standard per la banda della fdt $\left\{\omega \mid \frac{R_{max}}{\sqrt{2}} \leq R(\omega) \leq R_{max}\right\}$ che in questo caso andrebbe proprio da 0 a ω_c , ma si considera come banda "d'interesse" (che non distorge il desiderio in ingresso) quella da 0 fino alla frequenza minore di ω_c in cui $|F(i\omega)|$ si discosta significativamente da 0dB

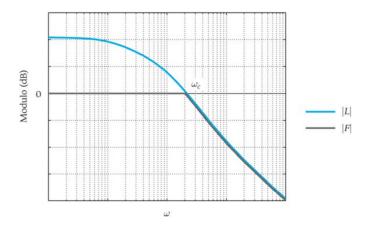


Figura 31: Grafico approssimato della funzione di trasferimento F(s) conoscendo quello della funzione L(s)

Funzione di sensitività

Notiamo che le funzioni di trasferimento che portano dal disturbo all'uscita $G_{dy}(s)$ o dal desiderio all'errore $G_{y_0e}(s)$ sono identiche ed in particolare uguali alla funzione di **sensitività** o sensibilità definita come

$$S(s) = \frac{1}{1 + L(s)}, \quad L(s) = R(s)P(s)$$

anche la fdt tra disturbo d ed errore e è la medesima ma cambiata di segno.

Come nel paragrafo precedente avevamo approssimato il grafico di F(s) con le regole di tracciamento dei diagrammi di Bode di sistemi retroazionati salvo i casi in cui si dovesse considerare anche un massimo di risonanza, effettuiamo la stessa approssimazione anche per graficare S(s) che sarà il minimo tra il diagramma di Bode specchiato di L(s) e l'asse degli 0dB. Considerando $\varphi_m > 70^\circ$, dunque un diagramma senza massimi di risonanza, notiamo che il disturbo sull'uscita e il riferimento sull'errore vengono attenuati solo nella banda $[0, \omega_c]$ per poi essere trasferiti senza distorsioni alle alte frequenze (diagramma di Bode di S(s) è a 0dB per $\omega > \omega_c$).

Si può graficare, qualitativamente S(s) conoscendo L(s) come in Fig. 32

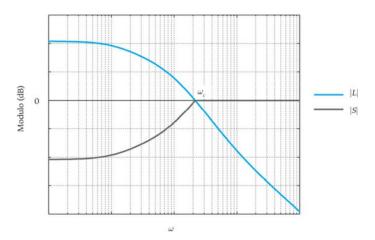


Figura 32: Grafico approssimato della funzione di sensitività conoscendo quello della funzione L(s)

Funzione di trasferimento tra riferimento e variabile di controllo

Un'ultima fdt da prendere in considerazione è la

$$G_{y_0u} = \frac{R(s)}{1 + L(s)}$$

chiamata a volte funzione di sensitività del controllo o complementare, il cui diagramma di Bode fornisce un'indicazione del "costo" energetico che deve essere fornito in ingresso al processo tramite la u, da ulteriori considerazioni si ricava che è meglio avere un regolatore che sia proprio (numero di poli maggiori al numero di zeri) in modo tale da attenuare la u a fronte di riferimento ad alta frequenza.

Si può graficare, qualitativamente F(s) conoscendo L(s) come in Fig. 33

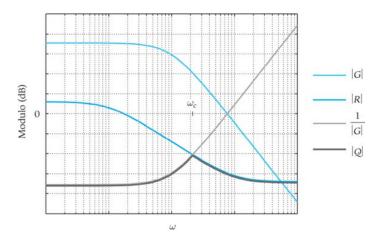


Figura 33: Grafico approssimato della funzione di trasferimento G_{y_0u} (chiamata \mathcal{Q} in figura) conoscendo quello del regolatore R(s) e del processo P(s) chiamato G(s) in figura

14.6 Progetto del regolatore

In questo paragrafo riassumiamo alcune regole per il progetto del regolatore R(s) che agirà per controllare il processo in anello chiuso. Il regolatore sarà nella forma

$$R(s) = \frac{\mu}{s^h} \frac{\prod (1+s\tau) \prod (1+\frac{2\xi}{\omega_n}s + \frac{s^2}{\omega_n^2})}{\prod (1+sT) \prod (1+\frac{2\xi}{\omega_n}s + \frac{s^2}{\omega_n^2})}$$

e dunque si dovrà decidere il valore del guadagno, il numero di poli nell'origine e la posizione di zeri e poli reali e/o complessi coniugati in modo da plasmare a proprio piacimento e secondo le richieste il diagramma di Bode.

14.6.1 Progetto statico/a regime

Il progetto statico mira a determinare il valore di μ e di h, dunque del numero di poli nell'origine. Va effettuato supponendo che il resto del sistema sia esternamente stabile ed una richiesta tipica può essere quella di attenuare o addirittura eliminare l'errore e per $t \to \infty$ quando il riferimento è costante (per eliminarlo basta inserire un polo nell'origine, vedi funzione di sensitività al par. 14.5, mentre per attenuarlo bisogna impostare il guadagno in modo che abbia un certo valore in deciBel).

14.6.2 Progetto dinamico

Il progetto dinamico si occupa di tarare la presenza e la posizione di zeri e poli per soddisfare alcuni requisisti di robustezza, rapidità di risposta, precisione dinamica e risparmio energetico.

Come abbiamo già visto la robustezza è legata ai margini di fase e di guadagno di L(s), la rapidità di risposta è legata alla posizione della pulsazione di taglio ω_c , così come la precisione dinamica è legata alla banda del regolatore a sua volta associata a ω_c , infine il risparmio energetico è legato alla fdt tra riferimento e variabile di controllo che è opportuno vada a $-\infty$ per $\omega \to \infty$ per evitare di avere ingressi elevati alle alte frequenze.

Vogliamo provare a definire alcune regole per il progetto dinamico. Una volta eseguito il progetto statico si disegnano i diagrammi di Bode di L(s) che ci daranno delle indicazioni su come inserire zeri e poli in R(s). Tipicamente vengono introdotti zeri che vanno a "cancellare" i poli a bassa frequenza di P(s) che rallentano il controllo e si aggiungono poli ad alta frequenza per la questione di risparmio energetico. Il diagramma di Bode del modulo risultante dovrebbe tagliare l'asse degli 0dB il prima possibile e il più distante possibile da poli stabili o zeri instabili che non posso essere cancellati e forniscono un contributo di fase negativo più sono vicini alla frequenza di taglio andando a diminuire il margine di fase.

14.7 Memento per il progetto del controllo in frequenza

La pulsazione di taglio ω_c è quella pulsazione tale per cui

$$|L(i\omega_c)|=1$$

può essere quindi ricavata analiticamente conoscendo la fd
tL(s) o può essere letta sul diagramma di Bode come la frequenza alla quale il diagramma del modulo di L(s) taglia l'asse degli 0dB.

Il margine di fase è definito come

$$\varphi_m = \varphi(\omega_c) + 180^\circ$$

se tale angolo risulta minore di zero il sistema controllato in anello chiuso risulta instabile per il criterio di Bode, inoltre un margine di fase maggiore di 70° assicura che il polo dominante della $F(s) = \frac{L(s)}{1 + L(s)}$ sia reale e in tal caso la costante di tempo dominante del sistema è

$$T_d \simeq \frac{1}{\omega_c}$$

così come la banda passante è

$$\omega \in [0, \omega_c]$$

Se invece il margine risulta minore di 70° probabilmente si avranno delle oscillazioni nella risposta ad un qualsiasi ingresso poiché in tal caso i poli dominanti saranno complessi coniugati con approssimativamente uno smorzamento e un tempo di risposta di

$$\xi \simeq \frac{\varphi_m^{\circ}}{100} \quad T_r = \frac{5}{\xi \omega_c}$$

e dunque con un periodo di oscillazione pari a

$$T_{osc} = \frac{2\pi}{Im\{p_{1,2}\}} = \frac{2\pi}{\omega_n \sqrt{1-\xi^2}}$$

Proviamo ora a riassumere alcuni dei requisiti più comuni con i rispettivi criteri da rispettare.

Sistema sia asintoticamente stabile \implies guadagno e margine di fase maggiori di zero.

L'errore di controllo dovuto a riferimento o disturbo costante sia nullo \implies deve essere inserito un integratore $\frac{1}{e}$.

L'errore di controllo dovuto a riferimento o disturbo costante sia inferiore a tot% \Longrightarrow $\left|\frac{1}{1+L(0)}\right| < tot\%$.

I disturbi a frequenza ω_d sono attenuati di tot% $\Longrightarrow \left| \frac{1}{1 + L(i\omega_d)} \right| < tot$ %. Il tempo di risposta sia di tot secondi $\Longrightarrow \omega_c = \frac{5}{tot}$ se $\varphi_m > 70^\circ$ oppure $\omega_c = \frac{5}{\xi tot}$ se $\varphi_m < 70^\circ \text{ con } \xi \simeq \frac{\varphi_m^\circ}{100}.$

Il sistema non presenti oscillazioni $\implies \varphi_m > 70^{\circ}$.

Il sistema sia asintoticamente stabile nonostante un ritardo non modellizzato di tot secondi $\implies \varphi_m^\circ > \frac{180^\circ}{\pi} tot \, \omega_c$

Il sistema riesca ad inseguire un ingresso a frequenza $\omega_{in} \implies \omega_c > \omega_{in}$

A Trasformata di Laplace e trasformata Zeta

La trasformata di Laplace di una funzione è definita come

$$\mathcal{L}[y(t)] = Y(s) = \int_0^{+\infty} y(t) e^{-st} dt \text{ con } s = \sigma + i\omega$$

per cui, per opportune scelte di σ , la trasformata converge anche per ingressi esponenziali. Applicando la trasformata alla risposta all'impulso si ottiene, mediante semplici conti

$$\mathcal{L}[g(t)] = \int_0^{+\infty} g(t) e^{-st} dt = c^T (sI - A)^{-1} b + d = G(s)$$

La trasformata Zeta di una funzione è definita come

$$\mathcal{Z}[y(t)] = Y(z) = \sum_{t=0}^{+\infty} y(t) z^{-t} \text{ con } z = \rho e^{i\omega}$$

anche in questo caso con opportune scelte di ρ posso fare convergere la serie. Applicando la trasformata alla risposta all'impulso si ottiene, mediante semplici conti

$$\mathcal{Z}[g(t)] = \sum_{t=0}^{+\infty} y(t) z^{-t} = c^T (zI - A)^{-1} b + d = G(z)$$

La trasformata di Laplace gode di alcune proprietà elencate in seguito

1)

La convoluzione nel dominio del tempo corrisponde alla moltiplicazione nel dominio della trasformata:

$$y(t) = g(t) \circledast u(t) \implies Y(s) = G(s) U(s)$$

2)

La trasformata della derivata è $\mathcal{L}[\dot{y}(t)] = s\,Y(s) - y(0)$ mentre la trasformata dell'integrale è $\mathcal{L}[\int_0^t\,y(\tau)d\tau] = \frac{Y(s)}{s}$

3)

Consideriamo segnali y(t) che hanno trasformata Y(s) razionale fratta con grado del denominatore maggiore di quello del numeratore.

Il teorema del valore iniziale afferma che

$$\lim_{t \to 0^+} y(t) = \lim_{s \to \infty} s Y(s)$$

mentre il teorema del valore finale afferma che, se le radici del denominatore sono nulle o hanno parte Re < 0,

$$\lim_{t\to\infty}y(t)=\lim_{s\to 0}s\,Y(s)$$

4)

Alcune trasformate notevoli razionali fratte:

$$\mathcal{L}[imp(t)] = 1$$

$$\mathcal{L}\left[\frac{t^{k-1}e^{\lambda t}}{(k-1)!}\right] = \frac{1}{(s-\lambda)^k}$$

Notiamo che i segnali con trasformata di Laplace razionale fratta sono la classe dei segnali di tipo modo più l'impulso

Nella seguente tabella sono elencate alcune trasformate notevoli di uso comune:

f(t)	imp(t)	sca(t)	ram(t)	e^{at}	sen ωt	$\cos \omega t$	$f(t-\tau)$	$t^n, n > 0$
F(s)	1	$\frac{1}{s}$	$\frac{1}{s^2}$	$\frac{1}{s-a}$	$\frac{\omega}{s^2 + \omega^2}$	$\frac{s}{s^2 + \omega^2}$	$e^{-\tau s}F(s)$	$\frac{n!}{s^{n+1}}$

Figura 34: Trasformate di Laplace notevoli

La classe dei segnali con trasformata razionale fratta gode di una regola di antitrasformazione che sfrutta gli sviluppi di Heaviside, per i quali si rimanda al prossimo paragrafo.

A.1 Metodo di antitrasformazione di Heaviside

Il metodo degli sviluppi di Heaviside permette di antitrasformare agevolmente gli ingressi che hanno trasformata di Laplace razionale fratta con grado del denominatore maggiore di quello del numeratore.

Dato un ingresso u(t) l'uscita forzata del sistema è data da

$$y(t) = g(t) \circledast u(t)$$

cioè dalla convoluzione della risposta all'impulso g(t) con l'ingresso generico u(t), ma ricordando la proprietà 1) del paragrafo precedente possiamo scrivere anche che la trasformata dell'uscita forzata Y(s) è data dal prodotto della funzione di trasferimento (trasformata della risposta all'impulso) con la trasformata dell'ingresso

$$Y(s) = G(s) U(s) = \frac{N_Y}{D_Y}$$

dove numeratore e denominatore sono due polinomi e siamo dunque nel caso di trasformata razionale fratta.

Gli sviluppi di Heaviside permettono di scrivere tale rapporto come somma di polinomi che hanno un unico polo si riporta un esempio che chiarifica il procedimento:

$$\frac{2x+1}{(x-2)^2(x+5)^3} = \gamma_{00} + \frac{\gamma_{11}}{x-2} + \frac{\gamma_{12}}{(x-2)^2} + \frac{\gamma_{21}}{x+5} + \frac{\gamma_{22}}{(x+5)^2} + \frac{\gamma_{32}}{(x+5)^3}$$

con i coefficienti γ da determinare risolvendo d equazioni lineari, con d grado del denominatore. Si dimostra che tale sviluppo è unico.

Una volta sviluppata la Y(s), l'antitrasformata è data dalla somma delle antitrasformate dei singoli termini che ricordando

$$\mathcal{L}^{-1}\left[\frac{\gamma}{(s-\lambda)^k}\right] = \frac{\gamma t^{k-1} e^{\lambda t}}{(k-1)!}$$

si ricava velocemente.