

## Forma canonica di Jordan

Siano  $\lambda_i$ , per  $i = 1, \dots, h$ , gli autovalori “distinti” della matrice  $\mathbf{A}$  e siano  $r_i$  i corrispondenti gradi di molteplicità all’interno del polinomio caratteristico:

$$\Delta_{\mathbf{A}}(\lambda) = (\lambda - \lambda_1)^{r_1}(\lambda - \lambda_2)^{r_2} \dots (\lambda - \lambda_h)^{r_h}$$

Nella forma canonica di Jordan la matrice  $\mathbf{A}$  assume la seguente forma diagonale a blocchi:

$$\bar{\mathbf{A}} = \mathbf{T}^{-1}\mathbf{A}\mathbf{T} = \begin{bmatrix} \mathbf{J}_1 & 0 & \dots & 0 \\ 0 & \mathbf{J}_2 & \dots & 0 \\ \vdots & \vdots & \ddots & \vdots \\ 0 & 0 & \dots & \mathbf{J}_h \end{bmatrix}$$

dove ad ogni autovalore distinto  $\lambda_i$  corrisponde un blocco di Jordan  $\mathbf{J}_i$  di dimensione pari alla *molteplicità algebrica*  $r_i$  dell’autovalore  $\lambda_i$ , cioè pari al grado di molteplicità  $r_i$  dell’autovalore all’interno del polinomio caratteristico. A sua volta, ogni blocco di Jordan  $\mathbf{J}_i$  ha la struttura di una matrice diagonale a blocchi:

$$\mathbf{J}_i = \begin{bmatrix} \mathbf{J}_{i,1} & 0 & \dots & 0 \\ 0 & \mathbf{J}_{i,2} & \dots & 0 \\ \vdots & \vdots & \ddots & \vdots \\ 0 & 0 & \dots & \mathbf{J}_{i,q_i} \end{bmatrix} \quad \begin{array}{l} \dim \mathbf{J}_i = r_i \\ i = 1, \dots, h \end{array}$$

che presenta sulla diagonale principale un numero  $q_i$  di miniblocchi di Jordan  $\mathbf{J}_{i,j}$  pari alla *molteplicità geometrica* dell’autovalore  $\lambda_i$ , cioè al numero  $q_i$  di autovettori linearmente indipendenti  $\mathbf{v}_{i,j}$  associati all’autovalore  $\lambda_i$ . La struttura di tutti i miniblocchi di Jordan  $\mathbf{J}_{i,j}$  è la seguente:

$$\mathbf{J}_{i,j} = \begin{bmatrix} \lambda_i & 1 & 0 & \dots & 0 & 0 \\ 0 & \lambda_i & 1 & \dots & 0 & 0 \\ 0 & 0 & \lambda_i & \dots & 0 & 0 \\ \vdots & \vdots & \vdots & \ddots & \vdots & \vdots \\ 0 & 0 & 0 & \dots & \lambda_i & 1 \\ 0 & 0 & 0 & \dots & 0 & \lambda_i \end{bmatrix} \quad \begin{array}{l} \dim \mathbf{J}_{i,j} = \nu_{i,j} \\ j = 1, \dots, q_i \end{array}$$

La dimensione  $\nu_{i,j}$  di ciascun miniblocco di Jordan  $\mathbf{J}_{i,j}$  è pari al dimensione della catena di “autovettori generalizzati” che è possibile determinare a partire

dall'autovettore  $\mathbf{v}_{i,j}$  associato al miniblocco di Jordan  $\mathbf{J}_{i,j}$ . Valgono le seguenti relazioni:

$$n = \sum_{i=1}^h r_i, \quad r_i = \sum_{j=1}^{q_i} \nu_{i,j}$$

La dimensione  $m_i$  del più grande miniblocco di Jordan  $\mathbf{J}_{i,j}$  associato all'autovalore  $\lambda_i$ :

$$m_i = \max_j \nu_{i,j}$$

è pari al grado di molteplicità  $m_i$  dell'autovalore  $\lambda_i$  all'interno del polinomio minimo  $m(\lambda)$  della matrice  $\mathbf{A}$ :

$$m(\lambda) = (\lambda - \lambda_1)^{m_1} (\lambda - \lambda_2)^{m_2} \dots (\lambda - \lambda_h)^{m_h}$$

Essendo  $m_i \leq r_i$ , chiaramente il grado del polinomio minimo è sempre inferiore o uguale al grado del polinomio caratteristico.

Un caso particolare della forma canonica di Jordan si ha quando la matrice trasformata  $\overline{\mathbf{A}}$  è diagonale. In questo caso si dice che la matrice  $\mathbf{A}$  di partenza era "diagonalizzabile".

## Condizioni di diagonalizzabilità di una matrice

Una matrice  $\mathbf{A}$  di ordine  $n$  è diagonalizzabile se e solo se è verificata una delle seguenti condizioni:

- Se esistono  $n$  autovettori linearmente indipendenti;
- Se la molteplicità algebrica  $r_i$  di ciascun autovalore  $\lambda_i$  è uguale alla molteplicità geometrica  $m_i$ ;
- Se la dimensione  $\nu_{i,j}$  di tutti i miniblocchi di Jordan  $\mathbf{J}_{i,j}$  è unitaria;
- Se, per ciascun autovalore  $\lambda_i$ , la dimensione  $m_i$  del più grande miniblocco di Jordan  $\mathbf{J}_{i,j}$  è unitaria;
- Se il grado di molteplicità  $m_i$  di ciascun autovalore  $\lambda_i$  all'interno del polinomio minimo  $m(\lambda)$  è unitario;

## Autovettori generalizzati

I  $q_i$  autovettori distinti  $\mathbf{v}_{i,j}$  associati all'autovalore  $\lambda_i$  si determinano risolvendo il seguente sistema lineare autonomo:

$$(\lambda_i \mathbf{I} - \mathbf{A})\mathbf{v}_{i,j} = 0 \quad j = 1, \dots, q_i$$

Infatti, il numero degli autovettori distinti è  $q_i$ , pari al numero di miniblocchi  $\mathbf{J}_{i,j}$  presenti all'interno del blocco di Jordan  $\mathbf{J}_i$ . Nel caso in cui si abbia  $q_i < r_i$ , il numero degli autovettori non è sufficiente per diagonalizzare la matrice, per cui occorre procedere, per ogni autovettore  $\mathbf{v}_{i,j}$ , alla determinazione della corrispondente *catena*  $\mathbf{v}_{i,j}^{(k)}$  di *autovettori generalizzati*,  $k = 1, \dots, \nu_{i,j}$ . Tali catene si determinano risolvendo "iterativamente" il seguente sistema di equazioni lineari

$$\begin{cases} (\mathbf{A} - \lambda_i \mathbf{I})\mathbf{v}_{i,j}^{(2)} = \mathbf{v}_{i,j}^{(1)} = \mathbf{v}_{i,j} \\ (\mathbf{A} - \lambda_i \mathbf{I})\mathbf{v}_{i,j}^{(3)} = \mathbf{v}_{i,j}^{(2)} \\ \vdots \\ (\mathbf{A} - \lambda_i \mathbf{I})\mathbf{v}_{i,j}^{(\nu_{i,j})} = \mathbf{v}_{i,j}^{(\nu_{i,j}-1)} \end{cases}$$

Noto  $\mathbf{v}_{i,j}^{(1)} = \mathbf{v}_{i,j}$ , dalla prima equazione si ricava  $\mathbf{v}_{i,j}^{(2)}$ , il quale, sostituito nell'equazione successiva permette di determinare l'autovettore  $\mathbf{v}_{i,j}^{(3)}$ , ... e così via. La particolare struttura "quasi diagonale" del miniblocco di Jordan  $\mathbf{J}_{i,j}$  si ottiene inserendo tra le colonne della matrice di trasformazione  $\mathbf{T}$  queste catene di autovettori generalizzati

$$\mathbf{T} = \left[ \dots \mid \mathbf{v}_{i,j}^{(1)} \quad \mathbf{v}_{i,j}^{(2)} \quad \dots \quad \mathbf{v}_{i,j}^{(\nu_{i,j})} \mid \dots \right]$$

Possiamo ora riscrivere l'evoluzione libera di un sistema discreto nel modo seguente

$$\begin{aligned} \mathbf{x}(k) &= \mathbf{A}^k \mathbf{x}_0 = (\mathbf{T} \bar{\mathbf{A}} \mathbf{T}^{-1})^k \mathbf{x}_0 = \mathbf{T} \bar{\mathbf{A}}^k \mathbf{T}^{-1} \mathbf{x}_0 \\ &= \mathbf{T} \begin{bmatrix} \mathbf{J}_1 & 0 & \dots & 0 \\ 0 & \mathbf{J}_2 & \dots & 0 \\ \vdots & \vdots & \ddots & \vdots \\ 0 & 0 & \dots & \mathbf{J}_h \end{bmatrix}^k \mathbf{T}^{-1} \mathbf{x}_0 = \mathbf{T} \begin{bmatrix} \mathbf{J}_1^k & 0 & \dots & 0 \\ 0 & \mathbf{J}_2^k & \dots & 0 \\ \vdots & \vdots & \ddots & \vdots \\ 0 & 0 & \dots & \mathbf{J}_h^k \end{bmatrix} \mathbf{T}^{-1} \mathbf{x}_0 \end{aligned}$$

e l'evoluzione libera di un sistema continuo nel modo seguente

$$\begin{aligned} \mathbf{x}(t) &= e^{\mathbf{A}t} \mathbf{x}_0 = \mathbf{T} e^{\bar{\mathbf{A}}t} \mathbf{T}^{-1} \mathbf{x}_0 \\ &= \mathbf{T} e^{\begin{bmatrix} \mathbf{J}_1 & 0 & \dots & 0 \\ 0 & \mathbf{J}_2 & \dots & 0 \\ \vdots & \vdots & \ddots & \vdots \\ 0 & 0 & \dots & \mathbf{J}_h \end{bmatrix} t} \mathbf{T}^{-1} \mathbf{x}_0 = \mathbf{T} \begin{bmatrix} e^{\mathbf{J}_1 t} & 0 & \dots & 0 \\ 0 & e^{\mathbf{J}_2 t} & \dots & 0 \\ \vdots & \vdots & \ddots & \vdots \\ 0 & 0 & \dots & e^{\mathbf{J}_h t} \end{bmatrix} \mathbf{T}^{-1} \mathbf{x}_0 \end{aligned}$$

Quindi, per poter calcolare la potenza e l'esponenziale di matrice generica  $\mathbf{A}$  è sufficiente saper calcolare la potenza e l'esponenziale del seguente generico miniblocco di Jordan di dimensione  $\nu$ :

$$\mathbf{J} = \begin{bmatrix} \lambda & 1 & 0 & \dots & 0 & 0 \\ 0 & \lambda & 1 & \dots & 0 & 0 \\ 0 & 0 & \lambda & \dots & 0 & 0 \\ \vdots & \vdots & \vdots & \ddots & \vdots & \vdots \\ 0 & 0 & 0 & \dots & \lambda & 1 \\ 0 & 0 & 0 & \dots & 0 & \lambda \end{bmatrix} = \lambda \mathbf{I} + \mathbf{N}$$

Chiaramente, la matrice  $\mathbf{J}$  può essere espressa come somma della matrice diagonale  $\lambda \mathbf{I}$  e di una matrice  $\mathbf{N}$  che ha elementi non nulli, e unitari, solo sulla prima sovradiagonale. Per esempio, nel caso  $\nu = 5$  si ha:

$$\mathbf{N} = \begin{bmatrix} 0 & 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & 1 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \end{bmatrix}$$

Le potenze della matrice  $\mathbf{N}$  hanno la seguente struttura:

$$\mathbf{N}^2 = \begin{bmatrix} 0 & 0 & 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & 1 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \end{bmatrix} \quad \mathbf{N}^3 = \begin{bmatrix} 0 & 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & 1 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \end{bmatrix} \quad \dots$$

cioè, la matrice  $\mathbf{N}^k$  ha elementi non nulli solo sulla  $k$ -esima sovradiagonale. La matrice  $\mathbf{N}$  è quindi una matrice *nilpotente* di ordine  $\nu$ :

$$\mathbf{N}^\nu = 0 \quad \text{dove} \quad \nu = \dim \mathbf{N}$$

La potenza  $k$ -esima della matrice  $\mathbf{J}$  ha quindi la forma seguente:

$$\mathbf{J}^k = (\lambda \mathbf{I} + \mathbf{N})^k = \lambda^k \mathbf{I} + \binom{k}{1} \lambda^{k-1} \mathbf{N} + \binom{k}{2} \lambda^{k-2} \mathbf{N}^2 + \dots + \mathbf{N}^k$$

Sappiamo però che tutte le potenze  $\mathbf{N}^h$  sono nulle per  $h \geq \nu$ , per cui si ha che

$$\begin{aligned} \mathbf{J}^k &= (\lambda \mathbf{I} + \mathbf{N})^k \\ &= \lambda^k \mathbf{I} + \binom{k}{1} \lambda^{k-1} \mathbf{N} + \binom{k}{2} \lambda^{k-2} \mathbf{N}^2 + \dots + \binom{k}{\nu-1} \lambda^{k-\nu+1} \mathbf{N}^{\nu-1} \\ &= \begin{bmatrix} \lambda^k & k\lambda^{k-1} & \frac{k(k-1)}{2}\lambda^{k-2} & \dots & \binom{k}{\nu-2} \lambda^{k-\nu+2} & \binom{k}{\nu-1} \lambda^{k-\nu+1} \\ 0 & \lambda^k & k\lambda^{k-1} & \dots & \vdots & \binom{k}{\nu-2} \lambda^{k-\nu+2} \\ 0 & 0 & \lambda^k & \dots & \vdots & \vdots \\ \vdots & \vdots & \vdots & \vdots & \vdots & \vdots \\ 0 & 0 & 0 & \dots & \lambda^k & k\lambda^{k-1} \\ 0 & 0 & 0 & \dots & 0 & \lambda^k \end{bmatrix} \end{aligned}$$

Con il simbolo  $\binom{k}{h}$  si è indicato il coefficiente binomiale

$$\binom{k}{h} = \frac{k(k-1)\dots(k-h+1)}{h!}$$

che rappresenta il numero di combinazioni di  $k$  oggetti presi a gruppi di  $h$ .

Relativamente al caso tempo-continuo, l'esponenziale di matrice  $e^{\mathbf{J}t}$  si calcola nel modo seguente

$$\begin{aligned}
 e^{\mathbf{J}t} &= e^{(\lambda\mathbf{I}+\mathbf{N})t} = e^{\lambda\mathbf{I}t}e^{\mathbf{N}t} = e^{\lambda t}\mathbf{I}e^{\mathbf{N}t} \\
 &= e^{\lambda t} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{t^n}{n!} \mathbf{N}^n = e^{\lambda t} \sum_{n=0}^{\nu-1} \frac{t^n}{n!} \mathbf{N}^n \\
 &= e^{\lambda t} \left[ \mathbf{I} + t\mathbf{N} + \frac{t^2}{2}\mathbf{N}^2 + \dots + \frac{t^{\nu-1}}{(\nu-1)!} \mathbf{N}^{\nu-1} \right] \\
 &= e^{\lambda t} \begin{bmatrix} 1 & t & \frac{t^2}{2} & \frac{t^3}{3!} & \dots & \frac{t^{\nu-2}}{(\nu-2)!} & \frac{t^{\nu-1}}{(\nu-1)!} \\ 0 & 1 & t & \frac{t^2}{2} & \dots & \vdots & \frac{t^{\nu-2}}{(\nu-2)!} \\ 0 & 0 & 1 & t & \dots & \vdots & \vdots \\ \vdots & \vdots & \vdots & \vdots & \vdots & \vdots & \vdots \\ 0 & 0 & 0 & 0 & \dots & 1 & t \\ 0 & 0 & 0 & 0 & +\dots & 0 & 1 \end{bmatrix}
 \end{aligned}$$

Alla forma “quasi diagonale” sopra mostrata si giunge sempre, anche nel caso di autovalori  $\lambda_i$  complessi coniugati. In questo caso però anche i corrispondenti autovettori  $\mathbf{v}_{1,2}$  sono complessi coniugati e la forma diagonale della matrice  $\overline{\mathbf{A}}$  a cui si giunge, essendo complessa, risulta essere di “problematica” utilizzazione. Per ovviare a questo inconveniente, nel caso di autovalori  $\lambda_i$  complessi coniugati si preferisce utilizzare una trasformazione nello spazio degli stati che porti la matrice  $\mathbf{A}$  ad avere sulla diagonale principale dei blocchi “reali” di dimensione 2.

Si faccia per esempio riferimento ad una matrice  $\mathbf{A}$  di dimensione 6 caratterizzata da due autovalori complessi coniugati  $\lambda_{1,2}$  con grado di molteplicità 3 nel polinomio minimo:

$$\lambda_{1,2} = \sigma \pm j\omega, \quad m(\lambda) = (\lambda - \lambda_1)^3(\lambda - \lambda_2)^3 = [(\lambda - \sigma)^2 + \omega^2]^3$$

Applicando la trasformazione di coordinate

$$\mathbf{x} = \mathbf{T}\bar{\mathbf{x}} \quad \mathbf{T} = \left[ \mathbf{v}_1 \ \mathbf{v}_2 \ \mathbf{v}_3 \mid \mathbf{v}_1^* \ \mathbf{v}_2^* \ \mathbf{v}_3^* \right]$$

si giunge alla seguente forma diagonale:

$$\bar{\mathbf{A}} = \left[ \begin{array}{ccc|ccc} \lambda_1 & 1 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & \lambda_1 & 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & \lambda_1 & 0 & 0 & 0 \\ \hline 0 & 0 & 0 & \lambda_1^* & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & \lambda_1^* & 1 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & \lambda_1^* \end{array} \right]$$

Si ottengono cioè due soli blocchi di Jordan, ognuno dei quali è composto da un solo miniblocco a 3 dimensioni. Si indichi con  $\mathbf{v}_{i,R}$  e  $\mathbf{v}_{i,I}$ , rispettivamente, la parte reale e la parte immaginaria dell'autovettore complesso  $i$ -esimo ( $i = 1, 2, 3$ ). Utilizzando la seguente trasformazione di coordinate:

$$\mathbf{x} = \tilde{\mathbf{T}}\tilde{\mathbf{x}}, \quad \tilde{\mathbf{T}} = \left[ \mathbf{v}_{1,R} \ \mathbf{v}_{1,I} \mid \mathbf{v}_{2,R} \ \mathbf{v}_{2,I} \mid \mathbf{v}_{3,R} \ \mathbf{v}_{3,I} \right]$$

è possibile trasformare la matrice  $\mathbf{A}$  nel modo seguente

$$\tilde{\mathbf{A}} = \left[ \begin{array}{cc|cc|cc} \sigma & \omega & 1 & 0 & 0 & 0 \\ -\omega & \sigma & 0 & 1 & 0 & 0 \\ \hline 0 & 0 & \sigma & \omega & 1 & 0 \\ 0 & 0 & -\omega & \sigma & 0 & 1 \\ \hline 0 & 0 & 0 & 0 & \sigma & \omega \\ 0 & 0 & 0 & 0 & -\omega & \sigma \end{array} \right]$$

In questo modo l'evoluzione libera di sistemi lineari potrà essere espressa come combinazione lineare di soli termini reali.

Caso tempo discreto:

$$\mathbf{x}(k) = \mathbf{A}^k \mathbf{x}(0) = \tilde{\mathbf{T}} \tilde{\mathbf{A}}^k \tilde{\mathbf{T}}^{-1} \mathbf{x}(0)$$

Caso tempo continuo:

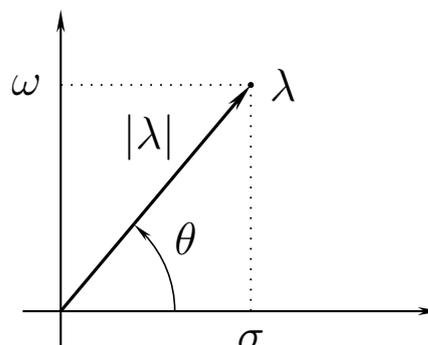
$$\mathbf{x}(t) = e^{\mathbf{A}t} \mathbf{x}(0) = \tilde{\mathbf{T}} e^{\tilde{\mathbf{A}}t} \tilde{\mathbf{T}}^{-1} \mathbf{x}(0)$$

Nel caso tempo *discreto*, se si indica con  $|\lambda|$  e  $\theta$ , rispettivamente, il modulo e la fase del numero complesso  $\lambda_i = \sigma + j\omega$ , e con  $\mathbf{j}$  la seguente matrice emisimmetrica

$$\mathbf{j} = \begin{bmatrix} 0 & 1 \\ -1 & 0 \end{bmatrix}$$

$$|\lambda| = \sqrt{\sigma^2 + \omega^2}, \quad \theta = \arctan \frac{\omega}{\sigma}$$

$$\begin{aligned} \lambda &= \sigma + j\omega = |\lambda|e^{j\theta} \\ &= |\lambda| \cos \theta + j|\lambda| \sin \theta \end{aligned}$$



allora si ha che

$$\begin{bmatrix} \sigma & \omega \\ -\omega & \sigma \end{bmatrix} = |\lambda| \begin{bmatrix} \cos \theta & \sin \theta \\ -\sin \theta & \cos \theta \end{bmatrix} = |\lambda|e^{\theta \mathbf{j}}$$

e quindi la matrice  $\tilde{\mathbf{A}}$  può essere espressa nella forma

$$\tilde{\mathbf{A}} = \begin{bmatrix} |\lambda|e^{\theta \mathbf{j}} & \mathbf{I} & 0 \\ 0 & |\lambda|e^{\theta \mathbf{j}} & \mathbf{I} \\ 0 & 0 & |\lambda|e^{\theta \mathbf{j}} \end{bmatrix}$$

La potenza  $k$ -esima della matrice  $\tilde{\mathbf{A}}$  è ha la forma seguente

$$\tilde{\mathbf{A}}^k = \begin{bmatrix} |\lambda|^k e^{k\theta \mathbf{j}} & k|\lambda|^{k-1} e^{(k-1)\theta \mathbf{j}} & \frac{k(k-1)}{2} |\lambda|^{k-2} e^{(k-2)\theta \mathbf{j}} \\ 0 & |\lambda|^k e^{k\theta \mathbf{j}} & k|\lambda|^{k-1} e^{(k-1)\theta \mathbf{j}} \\ 0 & 0 & |\lambda|^k e^{k\theta \mathbf{j}} \end{bmatrix}$$

cioè

$$\tilde{\mathbf{A}}^k = \begin{bmatrix} |\lambda|^k \begin{bmatrix} \cos k\theta & \sin k\theta \\ -\sin k\theta & \cos k\theta \end{bmatrix} & k|\lambda|^{k-1} \begin{bmatrix} \cos(k-1)\theta & \sin(k-1)\theta \\ -\sin(k-1)\theta & \cos(k-1)\theta \end{bmatrix} & \frac{k(k-1)}{2} |\lambda|^{k-2} \begin{bmatrix} \cos(k-2)\theta & \sin(k-2)\theta \\ -\sin(k-2)\theta & \cos(k-2)\theta \end{bmatrix} \\ 0 & |\lambda|^k \begin{bmatrix} \cos k\theta & \sin k\theta \\ -\sin k\theta & \cos k\theta \end{bmatrix} & k|\lambda|^{k-1} \begin{bmatrix} \cos(k-1)\theta & \sin(k-1)\theta \\ -\sin(k-1)\theta & \cos(k-1)\theta \end{bmatrix} \\ 0 & 0 & |\lambda|^k \begin{bmatrix} \cos k\theta & \sin k\theta \\ -\sin k\theta & \cos k\theta \end{bmatrix} \end{bmatrix}$$

Nel caso di sistemi tempo continui, per calcolare agevolmente l'esponenziale  $e^{\tilde{\mathbf{A}}t}$  è bene utilizzare il seguente formalismo:

$$\begin{bmatrix} \sigma & \omega \\ -\omega & \sigma \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \sigma & 0 \\ 0 & \sigma \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} 0 & \omega \\ -\omega & 0 \end{bmatrix} = \sigma \mathbf{I} + \omega \mathbf{j}$$

La matrice  $\tilde{\mathbf{A}}$  assume la forma

$$\tilde{\mathbf{A}} = \begin{bmatrix} \sigma \mathbf{I} + \omega \mathbf{j} & \mathbf{I} & 0 \\ 0 & \sigma \mathbf{I} + \omega \mathbf{j} & \mathbf{I} \\ 0 & 0 & \sigma \mathbf{I} + \omega \mathbf{j} \end{bmatrix}$$

Le matrici  $\mathbf{I}$  e  $\mathbf{j}$  commutano tra di loro per cui

$$e^{(\sigma \mathbf{I} + \omega \mathbf{j})t} = e^{\sigma t \mathbf{I}} e^{\omega t \mathbf{j}} = \begin{bmatrix} e^{\sigma t} & 0 \\ 0 & e^{\sigma t} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \cos \omega t & \sin \omega t \\ -\sin \omega t & \cos \omega t \end{bmatrix}$$

Quindi si ricava che

$$e^{\tilde{\mathbf{A}}t} = e^{\sigma t} \begin{bmatrix} e^{\omega t \mathbf{j}} & t e^{\omega t \mathbf{j}} & \frac{t^2}{2} e^{\omega t \mathbf{j}} \\ 0 & e^{\omega t \mathbf{j}} & e^{\omega t \mathbf{j}} \\ 0 & 0 & e^{\omega t \mathbf{j}} \end{bmatrix} = e^{\sigma t} \begin{bmatrix} \cos \omega t & \sin \omega t \\ -\sin \omega t & \cos \omega t \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \mathbf{I} & t \mathbf{I} & \frac{t^2}{2} \mathbf{I} \\ 0 & \mathbf{I} & t \mathbf{I} \\ 0 & 0 & \mathbf{I} \end{bmatrix}$$

$$= \begin{bmatrix} e^{\sigma t} \cos \omega t & e^{\sigma t} \sin \omega t & t e^{\sigma t} \cos \omega t & t e^{\sigma t} \sin \omega t & \frac{t^2}{2} e^{\sigma t} \cos \omega t & \frac{t^2}{2} e^{\sigma t} \sin \omega t \\ -e^{\sigma t} \sin \omega t & e^{\sigma t} \cos \omega t & -t e^{\sigma t} \sin \omega t & t e^{\sigma t} \cos \omega t & -\frac{t^2}{2} e^{\sigma t} \sin \omega t & \frac{t^2}{2} e^{\sigma t} \cos \omega t \\ 0 & 0 & e^{\sigma t} \cos \omega t & e^{\sigma t} \sin \omega t & t e^{\sigma t} \cos \omega t & t e^{\sigma t} \sin \omega t \\ 0 & 0 & -e^{\sigma t} \sin \omega t & e^{\sigma t} \cos \omega t & -t e^{\sigma t} \sin \omega t & t e^{\sigma t} \cos \omega t \\ 0 & 0 & 0 & 0 & e^{\sigma t} \cos \omega t & e^{\sigma t} \sin \omega t \\ 0 & 0 & 0 & 0 & -e^{\sigma t} \sin \omega t & e^{\sigma t} \cos \omega t \end{bmatrix}$$

- Esempio. Calcolare l'esponenziale di matrice  $e^{j\alpha}$ :

$$\mathbf{j}\alpha = \begin{bmatrix} 0 & \alpha \\ -\alpha & 0 \end{bmatrix} \quad \rightarrow \quad e^{j\alpha} = \begin{bmatrix} \cos \alpha & \sin \alpha \\ -\sin \alpha & \cos \alpha \end{bmatrix}$$

- Il polinomio caratteristico della matrice  $\mathbf{j}\alpha$  è:

$$\Delta_{\mathbf{j}\alpha}(\lambda) = \det(\lambda\mathbf{I} - \mathbf{j}\alpha) = \begin{vmatrix} \lambda & -\alpha \\ \alpha & \lambda \end{vmatrix} = (\lambda + \alpha^2) = (\lambda - j\alpha)(\lambda + j\alpha)$$

L'autovettore  $\mathbf{v}_1$  corrispondente all'autovalore  $\lambda_1 = j\alpha$  è:

$$(\lambda_1\mathbf{I} - \mathbf{j}\alpha)\mathbf{v}_1 = 0 \quad \rightarrow \quad \begin{vmatrix} j\alpha & -\alpha \\ \alpha & j\alpha \end{vmatrix} \begin{bmatrix} 1 \\ j \end{bmatrix} = 0 \quad \rightarrow \quad \mathbf{v}_1 = \begin{bmatrix} 1 \\ j \end{bmatrix}$$

L'autovettore  $\mathbf{v}_2$  corrispondente all'autovalore  $\lambda_2 = -j\alpha$  è il complesso coniugato dell'autovettore  $\mathbf{v}_1$ :

$$\mathbf{v}_2 = \mathbf{v}_1^* = \begin{bmatrix} 1 \\ -j \end{bmatrix}$$

La matrice di trasformazione  $\mathbf{T}$  che porta la matrice  $\mathbf{j}\alpha$  in forma canonica di Jordan è:

$$\mathbf{T} = [\mathbf{v}_1 \quad \mathbf{v}_2] = \begin{bmatrix} 1 & 1 \\ j & -j \end{bmatrix} \quad \rightarrow \quad \mathbf{T}^{-1} = \frac{1}{2j} \begin{bmatrix} j & 1 \\ j & -1 \end{bmatrix}$$

L'esponenziale di matrice cercato può quindi essere espresso nel modo seguente:

$$\begin{aligned} e^{j\alpha} &= \mathbf{T} e^{\begin{bmatrix} j\alpha & 0 \\ 0 & -j\alpha \end{bmatrix}} \mathbf{T}^{-1} = \begin{bmatrix} 1 & 1 \\ j & -j \end{bmatrix} \begin{bmatrix} e^{j\alpha} & 0 \\ 0 & e^{-j\alpha} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} j & 1 \\ j & -1 \end{bmatrix} \frac{1}{2j} \\ &= \begin{bmatrix} \frac{e^{j\alpha} + e^{-j\alpha}}{2} & \frac{e^{j\alpha} - e^{-j\alpha}}{2j} \\ -\frac{e^{j\alpha} - e^{-j\alpha}}{2j} & \frac{e^{j\alpha} + e^{-j\alpha}}{2} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \cos \alpha & \sin \alpha \\ -\sin \alpha & \cos \alpha \end{bmatrix} \end{aligned}$$

**Esempio.** Dato il seguente sistema dinamico

$$\dot{\mathbf{x}}(t) = \begin{bmatrix} 1 & 0 & 1 \\ 2 & 1 & 1 \\ 1 & -1 & 2 \end{bmatrix} \mathbf{x}(t), \quad \mathbf{x}_0 = \begin{bmatrix} 1 \\ 1 \\ 1 \end{bmatrix}$$

determinare l'evoluzione libera  $\mathbf{x}(t)$  del sistema a partire dalla condizione iniziale  $\mathbf{x}(0) = \mathbf{x}_0$ . La soluzione formale del problema è la seguente:

$$\mathbf{x}(t) = e^{\mathbf{A}t} \mathbf{x}_0 = \mathbf{T} e^{\bar{\mathbf{A}}t} \mathbf{T}^{-1} \mathbf{x}_0$$

dove  $\mathbf{T}$  è la matrice di trasformazione che “diagonalizza” la matrice  $\mathbf{A}$ . Per determinare  $\mathbf{T}$  occorre calcolare gli autovalori e gli autovettori di  $\mathbf{A}$ .

$$\det(s\mathbf{I} - \mathbf{A}) = \begin{vmatrix} s-1 & 0 & -1 \\ -2 & s-1 & -1 \\ -1 & 1 & s-2 \end{vmatrix} = s(s^2 - 4s + 5) = s[(s-2)^2 + 1]$$

Gli autovalori sono  $s_{1,2} = 2 \pm j$  e  $s_3 = 0$ . L'autovettore complesso  $\mathbf{v}_1$  corrispondente all'autovalore  $s_1 = 2 + j$  è il seguente:

$$(s_1\mathbf{I} - \mathbf{A})\mathbf{v}_1 = \mathbf{0} \quad \leftrightarrow \quad \begin{bmatrix} 1+j & 0 & -1 \\ -2 & 1+j & -1 \\ -1 & 1 & j \end{bmatrix} \mathbf{v}_1 = \mathbf{0} \quad \rightarrow \quad \mathbf{v}_1 = \begin{bmatrix} 1 \\ 2-j \\ 1+j \end{bmatrix}$$

L'autovettore reale  $\mathbf{v}_3$  corrispondente all'autovalore  $s_1 = 0$  è:

$$(\mathbf{A} - s_1\mathbf{I})\mathbf{v}_3 = \mathbf{0} \quad \leftrightarrow \quad \begin{bmatrix} 1 & 0 & 1 \\ 2 & 1 & 1 \\ 1 & -1 & 2 \end{bmatrix} \mathbf{v}_3 = \mathbf{0} \quad \rightarrow \quad \mathbf{v}_3 = \begin{bmatrix} 1 \\ -1 \\ -1 \end{bmatrix}$$

La seguente matrice di trasformazione  $\mathbf{T}$

$$\mathbf{T} = [\mathbf{v}_{1,R} \quad \mathbf{v}_{1,I} \quad \mathbf{v}_3] = \begin{bmatrix} 1 & 0 & 1 \\ 2 & -1 & -1 \\ 1 & 1 & -1 \end{bmatrix}, \quad \mathbf{T}^{-1} = \frac{1}{5} \begin{bmatrix} 2 & 1 & 1 \\ 1 & -2 & -3 \\ 3 & 1 & -1 \end{bmatrix}$$

porta la matrice  $\mathbf{A}$  nella forma canonica “reale” di Jordan:

$$\bar{\mathbf{A}} = \mathbf{T}^{-1}\mathbf{A}\mathbf{T} = \left[ \begin{array}{cc|c} 2 & 1 & 0 \\ -1 & 2 & 0 \\ \hline 0 & 0 & 0 \end{array} \right]$$

L'evoluzione libera  $\mathbf{x}(t)$  del sistema a partire dalla condizione iniziale  $\mathbf{x}_0$  è quindi la seguente:

$$\mathbf{x}(t) = \mathbf{T} \left[ \begin{array}{cc|c} e^{2t} \cos t & e^{2t} \sin t & 0 \\ -e^{2t} \sin t & e^{2t} \cos t & 0 \\ \hline 0 & 0 & 1 \end{array} \right] \mathbf{T}^{-1} \mathbf{x}_0$$