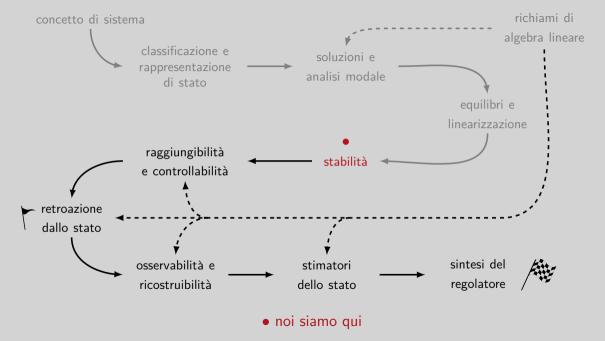
# Teoria dei Sistemi e Controllo Ottimo e Adattativo (C. I.) Teoria dei Sistemi (Mod. A)

Docente: Giacomo Baggio

Lez. 10: Teorema di Linearizzazione e di Lyapunov

Corso di Laurea Magistrale in Ingegneria Meccatronica A.A. 2019-2020



#### Nella scorsa lezione

▶ Traiettorie di stato di un sistema

▶ Punti di equilibrio di un sistema (con e senza ingressi)

▶ Linearizzazione di sistemi non lineari

#### In questa lezione

▶ Teorema di linearizzazione

▶ Funzioni energia e stabilità di sistemi non lineari

▶ Funzioni di Lyapunov

▶ Teorema di stabilità di Lyapunov

# Teorema di linearizzazione (t.c.)

 $\dot{x}(t) = f(x(t))$ : sistema non lineare con punto di equilibrio  $ar{x}$ 

**Teorema:** Sia  $\dot{z}(t) = Fz(t)$  il sistema linearizzato di  $\dot{x}(t) = f(x(t))$  attorno a  $\bar{x}$  e siano  $\lambda_1, \ldots, \lambda_k$  gli autovalori di F. Allora:

- 1. Se il sistema linearizzato è asintoticamente stabile ( $\Re[\lambda_i] < 0$ ,  $\forall i$ ), allora  $\bar{x}$  è un punto di equilibrio (localmente) asintoticamente stabile per il sistema non lineare.
- 2. Se il sistema linearizzato ha un autovalore con parte reale positiva  $(\exists i: \Re[\lambda_i] > 0)$ , allora  $\bar{x}$  è un punto di equilibrio (localmente) instabile per il sistema non lineare.

Caso critico:  $\Re[\lambda_i] \leq 0$ ,  $\forall i$ ,  $e \exists i$ :  $\Re[\lambda_i] = 0$ 

# Teorema di linearizzazione (t.c.): esempi

1. 
$$\dot{x} = \sin x$$
  $\ddot{x} = 0$   $\Rightarrow$   $\ddot{x} = 0$  instabile  $\ddot{x} = \pi$  stabile

**2.** 
$$\begin{cases} \dot{x}_1 = x_1 - x_2 - x_1(x_1^2 + x_2^2) \\ \dot{x}_2 = x_1 + x_2 - x_2(x_1^2 + x_2^2) \end{cases} \quad \begin{bmatrix} \bar{x}_1 \\ \bar{x}_2 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 0 \\ 0 \end{bmatrix} \implies \bar{x} \text{ instabile}$$

**3.** 
$$\dot{x} = \alpha x^3$$
.  $\alpha \in \mathbb{R}$ .  $\bar{x} = 0$   $\Longrightarrow$  caso critico

# Teorema di linearizzazione (t.d.)

$$x(t+1) = f(x(t))$$
: sistema non lineare con punto di equilibrio  $\bar{x}$ 

**Teorema:** Sia z(t+1) = Fz(t) il sistema linearizzato di x(t+1) = f(x(t)) attorno a  $\bar{x}$  e siano  $\lambda_1, \ldots, \lambda_k$  gli autovalori di F. Allora:

- **1.** Se il sistema linearizzato è asintoticamente stabile ( $|\lambda_i| < 1, \forall i$ ), allora  $\bar{x}$  è un punto di equilibrio (localmente) asintoticamente stabile per il sistema non lineare.
- **2.** Se il sistema linearizzato ha un autovalore con modulo maggiore di uno  $(\exists i: |\lambda_i| >$
- 1), allora  $\bar{x}$  è un punto di equilibrio (localmente) instabile per il sistema non lineare.

Caso critico:  $|\lambda_i| \leq 0$ ,  $\forall i$ , e  $\exists i$ :  $|\lambda_i| = 1$ 

# Teorema di linearizzazione (t.d.): esempi

#### 1. Dato il sistema

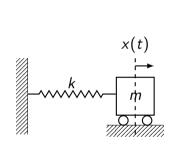
$$\begin{cases} x_1(t+1) = ax_2(t) + (1-a)x_2^3(t) \\ x_2(t+1) = -ax_1(t) + (a-1)x_1^3(t) \end{cases}$$

Studiare la stabilita di  $\bar{x}=0$  al variare di  $a\in\mathbb{R}$  utilizzando la linearizzazione.

$$\bar{x}=0$$
 as intoticamente stabile per  $a \neq \pm 1$ 

$$a=\pm 1$$
: caso critico!

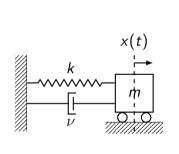
#### Funzioni energia e stabilità: l'oscillatore armonico



$$egin{aligned} x_1(t) &= x(t), \ x_2(t) &= \dot{x}(t) \ igg[\dot{x}_1(t)]{\dot{x}_2(t)} &= igg[ 0 & 1 \ -rac{k}{m} & 0 igg] igg[ x_1(t) \ x_2(t) igg] \end{aligned} \ egin{aligned} E_{
m pot}(t) &= rac{1}{2}kx_1^2(t), \quad E_{
m cin}(t) &= rac{1}{2}mx_2^2(t) \ E_{
m tot}(t) &= E_{
m m}(t) &= E_{
m pot}(t) + E_{
m cin}(t) \ &= rac{1}{2}kx_1^2(t) + rac{1}{2}mx_2^2(t) \end{aligned}$$

$$E_{\mathsf{m}}(t) = E(x_1(t), x_2(t)) = \mathsf{costante}, \ orall t$$

#### Funzioni energia e stabilità: l'oscillatore armonico smorzato



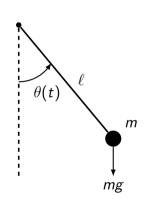
$$egin{aligned} x_1(t) &= x(t), \ x_2(t) &= \dot{x}(t) \ & \left[ \dot{x}_1(t) 
ight] = \left[ egin{aligned} 0 & 1 \ -rac{k}{m} & -rac{
u}{m} \end{aligned} 
ight] \left[ x_1(t) 
ight] \ & E_{
m pot}(t) &= rac{1}{2} k x_1^2(t), \quad E_{
m cin}(t) &= rac{1}{2} m x_2^2(t) \ & E_{
m tot}(t) &= E_{
m m}(t) + E_{
m attr}(t) &= E_{
m pot}(t) + E_{
m cin}(t) + E_{
m attr}(t) \end{aligned}$$

$$E_{\mathsf{m}}(t_2) \leq E_{\mathsf{m}}(t_1), \quad \forall t_1, t_2, \ t_1 \leq t_2$$

10 / 25

 $=\frac{1}{2}kx_1^2(t)+\frac{1}{2}mx_2^2(t)+E_{\text{attr}}(t)$ 

#### Funzioni energia e stabilità: il pendolo semplice

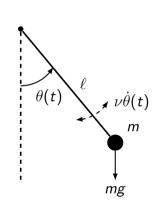


$$\begin{aligned} x_1(t) &= \theta(t), \ x_2(t) = \dot{\theta}(t) \\ \dot{x}_1(t) &= x_2(t) \\ \dot{x}_2(t) &= -\frac{g}{\ell} \sin x_1(t) \\ E_{\text{pot}}(t) &= mg\ell(1 - \cos x_1(t)), \quad E_{\text{cin}}(t) = \frac{1}{2}m\ell^2 x_2^2(t) \\ E_{\text{tot}}(t) &= E_{\text{m}}(t) = E_{\text{pot}}(t) + E_{\text{cin}}(t) \\ &= mg\ell(1 - \cos x_1(t)) + \frac{1}{2}m\ell^2 x_2^2(t) \end{aligned}$$

$$E_{\mathsf{m}}(t) = E(x_1(t), x_2(t)) = \mathsf{costante}, \ orall t$$

11 / 25

#### Funzioni energia e stabilità: il pendolo semplice con attrito



$$\begin{split} x_1(t) &= \theta(t), \ x_2(t) = \dot{\theta}(t) \\ \begin{cases} \dot{x}_1(t) &= x_2(t) \\ \dot{x}_2(t) &= -\frac{g}{\ell} \sin x_1(t) - \frac{\nu}{m\ell^2} x_2(t) \end{cases} \\ E_{\text{pot}}(t) &= mg\ell(1 - \cos x_1(t)), \quad E_{\text{cin}}(t) = \frac{1}{2}m\ell^2 x_2^2(t) \\ E_{\text{tot}}(t) &= E_{\text{m}}(t) + E_{\text{attr}}(t) = E_{\text{pot}}(t) + E_{\text{cin}}(t) + E_{\text{attr}}(t) \\ &= mg\ell(1 - \cos x_1(t)) + \frac{1}{2}m\ell^2 x_2^2(t) + E_{\text{attr}}(t) \end{split}$$

$$E_{\rm m}(t_2) \leq E_{\rm m}(t_1), \quad \forall t_1, t_2, \ t_1 \leq t_2$$

12 / 25

# Funzioni (semi)definite positive, negative, indefinite

**Definizione:** Una funzione  $V: \mathbb{R}^n \to \mathbb{R}$  si dice (semi)definita positiva in un intorno di  $\bar{x}$  se esiste un intorno  $\mathcal{I}$  dell'origine tale che:

$$V(x) > (\geq) 0$$
,  $\forall x \in \mathcal{I}$ ,  $x \neq \bar{x}$ , e  $V(\bar{x}) = 0$ .

**Definizione:** Una funzione  $V: \mathbb{R}^n \to \mathbb{R}$  si dice (semi)definita negativa in un intorno di  $\bar{x}$  se esiste un intorno  $\mathcal{I}$  dell'origine tale che:

$$V(x) < (\leq) 0, \ \forall x \in \mathcal{I}, \ x \neq \bar{x}, \ \ \text{e} \ V(\bar{x}) = 0.$$

**Definizione:** Una funzione  $V: \mathbb{R}^n \to \mathbb{R}$  si dice indefinita in un intorno  $\bar{x}$  se non è né semidefinita positiva né semidefinita negativa in un intorno  $\bar{x}$ .

# Funzioni (semi)definite positive, negative, indefinite: esempi

**1.** 
$$V(x_1, x_2) = x_1^2 + x_2^2$$
  $\implies$   $V$  definita positiva in un intorno di  $\bar{x} = 0$ 

**2.** 
$$V(x_1, x_2) = x_1^2$$
  $\Longrightarrow V$  semidefinita positiva in un intorno di  $\bar{x} = 0$ 

3. 
$$V(x_1, x_2) = -\frac{x_1^2 + x_2^2}{1 + x^2}$$
  $\implies$   $V$  definita negativa in un intorno di  $\bar{x} = 0$ 

**4.** 
$$V(x_1, x_2) = x_1 x_2$$
  $\implies$   $V$  indefinita in un intorno di  $\bar{x} = 0$ 

### Funzioni di Lyapunov (t.c.)

$$\dot{x}(t) = f(x(t)), \quad \bar{x}$$
 punto di equilibrio

**Definizione:** Una funzione  $V: \mathbb{R}^n \to \mathbb{R}$  si dice funzione di Lyapunov del sistema  $\dot{x} = f(x)$  rispetto al punto di equilibrio  $\bar{x}$  se:

- 1. V(x(t)) è definita positiva in un intorno  $\mathcal{I}$  di  $\bar{x}$ ,
- 2.  $\dot{V}(x(t))$  è semidefinita negativa in un intorno  $\mathcal{I}$  di  $\bar{x}$ .

#### Funzioni di Lyapunov (t.c.): esempi

**1.** Oscillatore armonico smorzato ( $\bar{x} = 0$ ):

**2.** Pendolo semplice con attrito ( $\bar{x} = 0$ ):

$$\begin{cases} \dot{x}_1(t) = x_2(t) & V(x_1, x_2) = mg\ell(1 - \cos x_1) + \frac{1}{2}m\ell^2 x_2^2 > 0, \\ \dot{x}_2(t) = -\frac{g}{\ell}\sin x_1(t) - \frac{\nu}{m\ell^2} x_2(t) & \dot{V}(x_1, x_2) = -\nu\ell x_2^2 \leq 0, \ \forall x_1, x_2 \end{cases}$$

Giacomo Baggio IMC-TdS-1920: Lez. 10

#### Funzioni di Lyapunov (t.d.)

$$x(t+1) = f(x(t)), \quad \bar{x}$$
 punto di equilibrio

**Definizione:** Una funzione  $V: \mathbb{R}^n \to \mathbb{R}$  si dice funzione di Lyapunov del sistema x(t+1) = f(x(t)) rispetto al punto di equilibrio  $\bar{x}$  se:

- 1. V(x(t)) è definita positiva in un intorno  $\mathcal{I}$  di  $\bar{x}$ ,
- 2.  $\Delta V(x(t)) = V(x(t+1)) V(x(t))$  è semidefinita negativa in un intorno  $\mathcal{I}$  di  $\bar{x}$ .

Giacomo Baggio IMC-TdS-1920: Lez 10 November 4 2019

#### Funzioni di Lyapunov: osservazioni

1. Funzioni di Lyapunov = funzioni energia "generalizzate" !!!

- 2. Non esiste un algoritmo generale per costruire funzioni di Lyapunov. Esse devono essere ricavate per tentativi, tipicamente partendo da considerazioni di tipo "energetico" (nel caso di sistemi fisici).

**3.** Calcolo di 
$$\dot{V}(x)$$
:
$$\dot{V}(x) = \begin{bmatrix} \frac{\partial V(x)}{\partial x_1} & \cdots & \frac{\partial V(x)}{\partial x_n} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \dot{x}_1 \\ \vdots \\ \dot{x}_n \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \frac{\partial V(x)}{\partial x_1} & \cdots & \frac{\partial V(x)}{\partial x_n} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} f_1(x) \\ \vdots \\ f_n(x) \end{bmatrix} = \nabla V(x) f(x)$$

# Teorema di stabilità di Lyapunov (t.c.)

**Teorema:** Dato un sistema  $\dot{x} = f(x)$  con punto di equilibrio  $\bar{x}$ :

- 1. Se esiste una funzione di Lyapunov V(x) allora  $\bar{x}$  è semplicemente stabile.
- **2.** Se inoltre si ha che  $\dot{V}(x)$  è definita negativa allora  $\bar{x}$  è asintoticamente stabile.

**1.** Oscillatore armonico (m = k = 1):

$$egin{bmatrix} \dot{x}_1(t) \ \dot{x}_2(t) \end{bmatrix} = egin{bmatrix} 0 & 1 \ -1 & 0 \end{bmatrix} egin{bmatrix} x_1(t) \ x_2(t) \end{bmatrix}, \quad ar{x} = 0$$

$$V(x_1, x_2) = \frac{1}{2}x_1^2 + \frac{1}{2}x_2^2$$

 $\dot{V}(x_1, x_2) = 0$ , semidef. neg.

 $\bar{x} = 0$  semplicemente stabile

**2.** Oscillatore armonico smorzato ( $m = k = \nu = 1$ ):

$$egin{bmatrix} \dot{x}_1(t) \ \dot{x}_2(t) \end{bmatrix} = egin{bmatrix} 0 & 1 \ -1 & -1 \end{bmatrix} egin{bmatrix} x_1(t) \ x_2(t) \end{bmatrix}, \quad ar{x} = 0$$

$$V(x_1, x_2) = \frac{1}{2}x_1^2 + \frac{1}{2}x_2^2$$

$$\dot{V}(x_1, x_2) = -x_2^2$$
, semidef. neg.

$$\bar{x} = 0$$
 semplicemente stabile

$$V(x_1, x_2) = x_1^2 + \frac{1}{2} ((x_2 + x_1)^2 + x_2^2)$$

$$\dot{V}(x_1, x_2) = -(x_1^2 + x_2^2)$$
, def. neg.

 $\bar{x} = 0$  as intoticamente stabile!!

**3.** Pendolo semplice ( $m = \ell = 1$ ):

$$egin{cases} \dot{x}_1(t) = x_2(t) \ \dot{x}_2(t) = -g \sin x_1(t) \end{cases} ar{x} = 0$$

$$V(x_1, x_2) = g(1 - \cos x_1) + \frac{1}{2}x_2^2$$

 $\dot{V}(x_1, x_2) = 0$ , semidef. neg.

 $\bar{x} = 0$  semplicemente stabile!

**4.** Pendolo semplice con attrito ( $m = \ell = \nu = 1$ ):

$$\begin{cases} \dot{x}_1(t) = x_2(t) \\ \dot{x}_2(t) = -g\sin x_1(t) - x_2(t) \end{cases} \qquad \bar{x} = 0$$

$$V(x_1, x_2) = g(1 - \cos x_1) + \frac{1}{2}x_2^2$$

$$\dot{V}(x_1,x_2)=-x_2^2$$
, semidef. neg.

$$\bar{x}=0$$
 semplicemente stabile

$$V(x_1,x_2) = 2g(1-\cos x_1) + \frac{1}{2}((x_1+x_2)^2 + x_2^2)$$

 $\dot{V}(x_1, x_2) = -x_2^2 - gx_1 \sin x_1$ , def. neg.

$$\bar{x}=0$$
 asintoticamente stabile !!

Giacomo Baggio IMC-TdS-1920: Lez. 10

### Teorema di stabilità di Lyapunov (t.d.)

**Teorema:** Dato un sistema x(t+1) = f(x) con punto di equilibrio  $\bar{x}$ :

- 1. Se esiste una funzione di Lyapunov V(x) allora  $\bar{x}$  è semplicemente stabile.
- 2. Se inoltre si ha che  $\Delta V(x(t))$  è definita negativa allora  $\bar{x}$  è asintoticamente stabile.

#### 1. Dato il sistema

$$\begin{cases} x_1(t+1) = -x_2(t) + 2x_2^3(t) \\ x_2(t+1) = x_1(t) - 2x_1^3(t) \end{cases}$$

Studiare la stabilità di  $\bar{x} = 0$  utilizzando  $V(x_1, x_2) = x_1^2 + x_2^2$ .

$$\Delta V(x_1, x_2) = -4x_1^4(1-x_1^2) - 4x_2^4(1-x_2^2)$$
, negativa definita attorno a  $\bar{x}$ 

$$\implies \bar{x} = 0$$
 as into ticamente stabile