### **ATTRATTIVITA'**

Fin ora con la stabilità alla Lyapunov abbiamo visto la stabilità della traiettoria a livello locale (piccole perturbazioni di x(0)).

Estendiamo adesso il concetto con l'attrattività, che studia il comportamento asintotico

L'attrattività ci dice che dopo una perturbazione iniziale la traiettoria tende a convergere nello stato di equilibrio di partenza

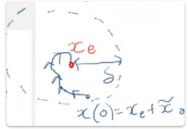
Si prende quindi come riferimento un  $x_e$  di equilibrio e da lì si prende un punto iniziale  $x(0)=x_e+\tilde{x}_0$  e si studia il comportamento della traiettoria

Se dopo un certo tempo converge al punto di equilibrio allora vale l'attrattività

Può essere locale o globale

#### **LOCALE**

- Esiste un "bacino di equilibrio" intorno al punto di equilibrio.
  - Se perturbiamo con un  $\tilde{x}_0$  tale che  $||\tilde{x}_0||<\delta$  allora esiste attrattività locale se poi la traiettoria ritorna nel punto di equilibrio  $x_e$



- Qui si vede bene: x(0) è interno all'intorno di  $\delta$  quindi è interno al "bacino di attrazione/equilibrio" e pertanto la traiettoria convergerà a  $x_e$ 
  - Esempio: pendolo --> se partiamo da una condizione non perfettamente verticale, dopo un po' di tempo in presenza d'attrito il pendolo torna nella posizione di equilibrio

$$igg| ||x_0|| \leq \delta \implies \Phi(t, x_e + ilde{x}_0, u_e) = x_e igg|$$

#### **GLOBALE**

Indipendentemente da quanto è grande la perturbazione  $\tilde{x}_0$ , la traiettoria converge al punto di equilibrio  $x_e$ 

$$\lim_{t o\infty}\Phi(t,x_e+ ilde{x}_0,u_e)=x_e$$



• un punto di equilibrio per essere globalmente attrattivo deve essere l'unico del sistema

Possono esserci dei casi in cui vale la stabilità alla Lyapunov ma non vale l'attrattività, o viceversa. Per questo i due concetto sono indipendenti l'uno con l'altro Ad esempio (Pallina sul piano):



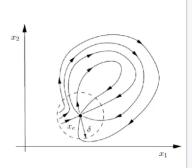
Abbiamo in questo caso stabilità alla Lyapunov (perché rimaniamo nell'intorno in caso di piccole perturbazioni) ma non attrattività (perché non torniamo al punto di equilibrio)

Riportiamo adesso un caso in cui vale attrattività ma non la stabilità alla Lyapunov

- Per sistemi non lineari in generale la stabilità è un proprietà locale
   ⇒ possono coesistere equilibri stabili e instabili
- Per sistemi non lineari stabilità alla Lyapunov e attrattività sono concetti indipendenti

$$\dot{x} = 0$$

tutti gli stati sono equilibri stabili ma non attrattivi perché  $x(t)=x(0) \quad \forall t \geq 0$ 



Prima di tornare nel punto di equilibrio mi allontano

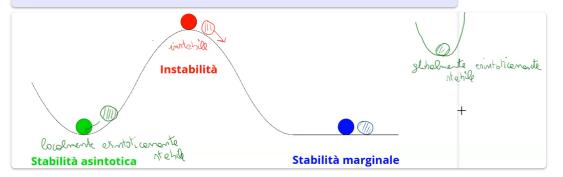
Quindi un sistema è stabile se valgono entrambe queste condizioni

# STABILITA' INTERNA DEI PUNTI DI EQUILIBRIO

## Definizione (Stabilità interna di un equilibrio):

L'equilibrio  $(x_e, u_e)$  si dice:

- Localmente asintoticamente stabile se è stabile alla Lyapunov e localmente attrattivo.
- Globalmente asintoticamente stabile se è stabile alla Lyapunov e globalmente attrattivo.
- Marginalmente stabile se è stabile alla Lyapunov ma non attrattivo.



- Metodo di Lyapunov diretto --> ricerca di una funzione che associa il punto minimo di energia al punto di equilibrio (non lo studiamo)
- Metodo indiretto di Lyapunov: linearizzazione
  - Andiamo a linearizzare il sistema e studiamo quest'ultimo, con i metodi visti per i sistemi lineari

## METODO DI LYAPUNOV INDIRETTO - LINEARIZZAZIONE

Si approssima un sistema non lineare con un sistema lineare associato, ottenuto tramite il processo di linearizzazione del sistema di partenza

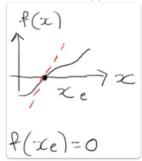
Sistema non lineare:

$$\left\{ egin{aligned} \dot{x} &= f(x,u) \ y &= h(x,u) \end{aligned} 
ight.$$

• Lo si approssima linearizzando le funzioni f e h

Si approssima la funzione (non lineare) nel punto di equilibrio  $x_e$  con la relativa retta tangente

• Ovvero una approssimazione di Taylor del primo ordine



Ovvero:

$$f(x) = \underbrace{f(x_e)rac{df}{dx}igg|_{x=x_e}x(x-x_e)}_{ ext{retta}} + \underbrace{R(x-x_e)}_{ ext{resto}}$$

Dove il resto tende a 0 di ordine superiore rispetto alla retta
 Quindi possiamo approssimare la nostra funzione non lineare con la retta tangente (lineare)

$$\boxed{f(x)pprox f(x_e)rac{df}{dx}ig|_{x=x_e}x(x-x_e)}$$

In **generale**, l'approssimazione per funzione di più variabili si può effettuare con la **matrice Jacobiana delle derivate parziali** calcolata nel punto di equilibrio

$$f(x,u)pprox f(x_e,u_e) + \underbrace{rac{\partial f}{\partial x}igg|_{x=x_e,u=u_e}}_{A_e} x(x-x_e) + \underbrace{rac{\partial f}{\partial u}igg|_{x=x_e,u=u_e}}_{B_e} (u-u_e)$$

perché x è il vettore dello stato e u il vettore degli ingressi

• 
$$f = \begin{bmatrix} f_1 \\ \vdots \\ f_n \end{bmatrix}$$

$$\frac{\partial f}{\partial x} = \begin{bmatrix} \frac{\partial f_1}{\partial x_1} & \frac{\partial f_1}{\partial x_2} & \dots & \frac{\partial f_1}{\partial x_m} \\ \vdots & & & \vdots \\ \frac{\partial f_n}{\partial x_1} & \frac{\partial f_m}{\partial x_1} & \dots & \frac{\partial f_n}{\partial x_m} \end{bmatrix} \quad m \times m$$

$$\frac{\partial f}{\partial x_1} = \begin{bmatrix} \frac{\partial f_1}{\partial x_1} & \frac{\partial f_1}{\partial x_2} & \dots & \frac{\partial f_n}{\partial x_m} \\ \frac{\partial f_n}{\partial x_1} & \frac{\partial f_1}{\partial x_2} & \dots & \frac{\partial f_n}{\partial x_m} \end{bmatrix} \quad m \times m$$

Ovviamente si linearizza allo stesso modo anche h(x, u):

$$h(x,u) \approx h(x_e, u_e) + \underbrace{\left(\frac{\partial h}{\partial x}\right|_{(x,u)=(x_e,u_e)}}_{(x_e,u_e)} (x - x_e) + \underbrace{\left(\frac{\partial h}{\partial u}\right|_{(x,u)=(x_e,\overline{u}_e)}}_{(x_e,u_e)} (u - u_e)$$

Quindi partendo dal sistema non lineare abbiamo:

- trovato un punto di equilibrio  $(x_e,u_e)$  t.c.  $f(x_e,u_e)=0$ , con  $y_e=h(x_e,u_e)$
- e abbiamo poi approssimato le due funzioni f e h grazie alle matrici Jacobiane  $A_e, B_e, C_e, D_e$

$$\begin{cases} \dot{x} = f(x, u) & (xe, ue) \text{ punto shi equations} \quad f(xe, ue) = 0 \\ y - h(x, u) & y_e - h(x_e, u_e) \end{cases}$$

$$f(x, u) \simeq f(xe, u_e) + f(xe$$

• dove abbiamo osservato che  $f(x_e, u_e) = 0$  e  $h(x_e, u_e) = y_e$  per ipotesi del punto di equilibrio Possiamo riscrivere il sistema linearizzato nell'intorno dell'equilibrio come:

$$\begin{cases} \dot{x}(t) = Ae \left(x(t) - xe\right) + Be \left(u(t) - ue\right) \\ \dot{y}(t) - \dot{y}_e + Ce \left(x(t) - xe\right) + De \left(u(t) - ue\right) \end{cases}$$

 Rinominando gli argomenti all'interno delle parentesi (che sono oggetti che conosciamo almeno come idea)

$$\chi(t)-\chi_e = \tilde{\chi}(t)$$
  $\chi(t)-\chi_e = \tilde{\chi}(t)$   $\chi(t)-\chi_e = \tilde{\chi}(t)$ 

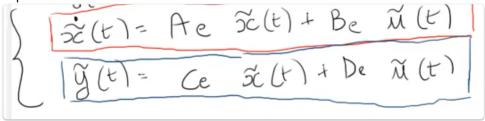
Si osserva anche, dato che  $x_e$  è costante:

$$\dot{\tilde{\chi}}(t) = \frac{d\tilde{\chi}(t)}{dt} = \frac{d}{dt}(\chi(t) - \chi_e) = \frac{d}{dt}\chi(t) = \dot{\chi}(t)$$

Posso riscrivere la prima equazione:

Allo stesso modo, per l'uscita:

Possiamo quindi riassumere il tutto in *unico sistema linearizzato* relativo a uno specifico punto di equilibrio:

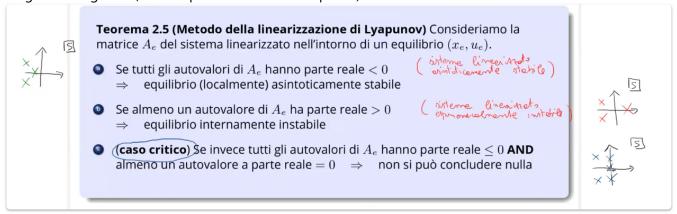


- ha come stato la deviazione rispetto all'equilibrio
- ha come ingresso la deviazione rispetto all'ingresso di equilibrio
- ha come uscita la deviazione rispetto all'uscita di equilibrio
  - Per questo è lineare (secondo un certo punto di equilibrio)

Si potrebbe dimostrare che lo studio della stabilità interna (robustezza rispetto a variazioni delle condizioni iniziali) dell'equilibrio si riduce all'esclusivo studio della matrice  $A_e$ .

#### TEOREMA DEL METODO INDIRETTO ALLA LYAPUNOV

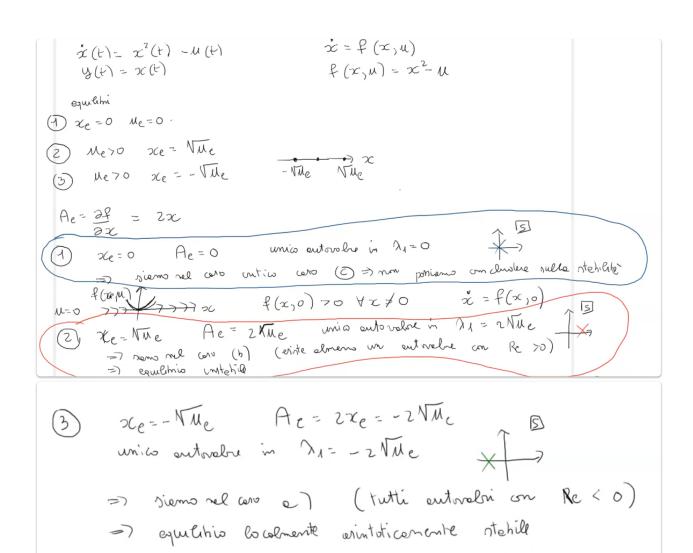
Valgono le seguenti (casi indipendenti dalla molteplicità):



• nel caso critico dovrei considerare approssimazioni di Taylor a un ordine più grande

## **ESERCIZIO 1)**

- Trovo i punti di equilibrio (già fatto in esercizio precedente)
- Compongo la matrice Jacobiana  $A_e$ 
  - Calcolo il risultato nei vari punti di equilibrio
  - Concludo sulla stabilità caso per caso



### Quindi:

• tendo in generale a convergere in  $-\sqrt{u_e}$