

## ② LEZIONE 22/12

- SIC def. OPERATIVA / MAPPE p 4

- { ATTRAZIONE di SHARF / VARIETA' STABILI / INSTABILI } 5

Mappe - Esp. LYAPUNOV Mappe 1D / ORDINE DEI LIMITI

- SPAZIO TANGENTE / PERTURBAZIONE INFINITESIMA  
+ CHAIN RULE / Esp. MASSIMO LYAPUNOV

- TEOREMA ERGODICO

MEDIA nel  
TEMPO = MEDIA SULLE CI

- RAPIDO CENNO MISURA INVARIANTE / si riprose  
Dopo

- MAPPA A TENDA  $(K_1)$

- MAPPA del FORNAIO / Spettro di Esp. di  
LYAPUNOV

- SISTEMA DISSIPATIVO  
del IDFI < 1

- DIMENSIONE dell'ATTRAZIONE  
KARLEN-YORKE

FIN QDA

## ③ LEZIONE OTTA

- MAPPE A N DIMENSIONI p 4/10

- Spettro di Esponenti LYAPUNOV → ESEMPIO  
↳ TEOR. OBELSC

- KARLEN-YORKE

- CENNO TEOR. OBELSC

- CARATTERIZZAZIONE DEI SISTEMI  
NECESSARIE CASES LYAPUNOV

# Spettro di Lyapunov Sistemi Conservativi

I valori si conservano

SISTEMA CONTINUO

$$\langle \underline{D} \cdot \underline{F} \rangle = \sum_{i=1}^N \lambda_i \neq 0 \quad \left( \begin{array}{l} \text{Dissipativo} \\ \lambda < 0 \end{array} \right)$$

SISTEMA DISCRETO

$$\langle \| \text{det } \text{DF} \| \rangle = \prod_{i=1}^N \lambda_i = 1 \quad \left( < 1 \text{ dissipativo} \right)$$

SISTEMI HAMILTONIANI

gli spettri di Lyapunov  
appaiono a coppie

$$\left\{ \begin{array}{l} \lambda_1 \geq \lambda_2 \geq \dots \geq \lambda_n \geq -\lambda_n \geq \dots \geq -\lambda_2 \geq -\lambda_1 \\ \lambda_n = 0 \text{ FLUSSO CONTINUO AUTOMORFO} \end{array} \right.$$

$$\underline{Q} = \begin{pmatrix} \circ \\ \circ \\ \circ \end{pmatrix}$$

$$\dot{\underline{x}} = \underline{F}(\underline{x})$$

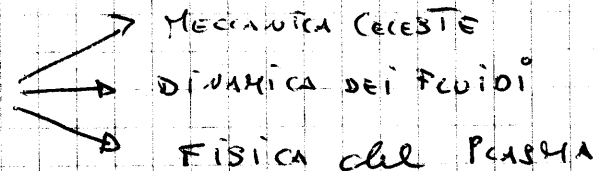
$$\left\{ \begin{array}{l} \dot{q}_i = \frac{\partial H}{\partial p_i} = p_i \\ \dot{p}_i = -\frac{\partial H}{\partial q_i} = -\frac{\partial V}{\partial q_i} \end{array} \right.$$

$$\dot{\underline{x}} = \underline{Q} \cdot \underline{\nabla} H$$

$$H = \frac{p^2}{2} + V(q)$$

- DINAMICA HAMILTONIANA -

● SISTEMI HAMILTONIANI



Le variabili di descrizione di un sistema hamiltoniano di  $N$  dimensioni sono:

$$\begin{cases} q = (q_1, q_2, \dots, q_n) \\ p = (p_1, p_2, \dots, p_n) \end{cases} \quad \text{VARIABILI CANONICHE}$$

● L'evoluzione temporale delle variabili canoniche è data dalla Hamiltoniana  $H(q, p, t)$  tramite

$$\begin{cases} \dot{q}_i = \frac{\partial H}{\partial p_i} \\ \dot{p}_i = - \frac{\partial H}{\partial q_i} \end{cases} \quad \text{Eq. Hamilton}$$

- NOTAZIONE SIMPLICITICA -

$$\underline{x} = (q, p) \quad \begin{cases} x_i = q_i \\ x_{i+N} = p_i \end{cases}$$

SISTEMI DINAMICI  
Eq. FLOPPO

Le eq. di Hamilton si possono scrivere come

STATO JACOBIANA

$$\dot{\underline{x}} = \underline{D} \times \underline{\nabla}_x H = \left( \sum_{\beta=1}^{2N} J_{\beta j} \frac{\partial H}{\partial x_{\beta}} \right)$$

$$\dot{\underline{x}} = \underline{F}(\underline{x})$$



$$\underline{F} = \underline{D} \times \underline{\nabla}_x H$$

$$\underline{\nabla}_x H = \begin{pmatrix} \frac{\partial H}{\partial x_1} \\ \frac{\partial H}{\partial x_2} \\ \vdots \\ \frac{\partial H}{\partial x_{2N}} \end{pmatrix}$$

$$\underline{\nabla} \cdot \underline{F} = 0$$

$$\underline{D} = \begin{pmatrix} \mathbf{O}_N & \mathbf{I}_N \\ -\mathbf{I}_N & \mathbf{O}_N \end{pmatrix}$$

SISTEMA  
CONSERVATIVO  
SECONDO LIOWILLE

Calcolo

$$\begin{aligned} \nabla \cdot \underline{F} &= \sum_{i=1}^{2N} \frac{\partial F_i}{\partial x_i} = \sum_{i=1}^N \frac{\partial F_i}{\partial q_i} + \sum_{i=1}^N \frac{\partial F_i}{\partial p_i} = \\ &= \sum_{i=1}^N \frac{\partial^2 H}{\partial q_i \partial p_i} - \sum_{i=1}^N \frac{\partial^2 H}{\partial p_i \partial q_i} = 0 \end{aligned}$$

MAT. HESSIANA  
SIMMETRICA

- STRUTTURA SIMPLETTICA e TRASFORMAZIONI CANONICHE -

Cerchiamo una trasformazione di variabili

$$\begin{cases} \underline{x} = (q, p) \rightarrow \underline{X} = (\underline{Q}, \underline{P}) \\ \underline{X} = \underline{X}(\underline{x}) \end{cases}$$

che deve preservare la STRUTTURA HAMILTONIANA  
cioè per cui risulta

$$\begin{cases} \frac{d\underline{X}}{dt} = \mathbb{J} \nabla_{\underline{x}} H \\ H' = H(\underline{x}(\underline{X})) \end{cases}$$

questa è detta TRASFORMAZIONE CANONICA!

Però  $M = \begin{pmatrix} \frac{\partial X_1}{\partial x_1} & \frac{\partial X_1}{\partial x_2} \\ \frac{\partial X_2}{\partial x_1} & \frac{\partial X_2}{\partial x_2} \end{pmatrix}$  MAT. JACOBIANA

si ha dalla CHAIN RULE:

$$\frac{d\underline{X}}{dt} = \frac{d\underline{X}}{d\underline{x}} \frac{d\underline{x}}{dt} = M \frac{d\underline{x}}{dt} = \mathbb{J} \nabla_{\underline{x}} H =$$

JACOBIANA

$$\begin{pmatrix} \frac{\partial F_1}{\partial x_1} & \frac{\partial F_1}{\partial y_1} \\ \frac{\partial F_2}{\partial x_1} & \frac{\partial F_2}{\partial y_1} \end{pmatrix}$$

HESSIANA

$$\begin{pmatrix} \frac{\partial^2 F}{\partial x_1^2} & \frac{\partial^2 F}{\partial x_1 \partial y_1} \\ \frac{\partial^2 F}{\partial y_1 \partial x_1} & \frac{\partial^2 F}{\partial y_1^2} \end{pmatrix}$$

$$= M \overline{J} \times \nabla_x H = M \overline{J} \nabla_x H^t M =$$

$$= (M \overline{J} M^t) \nabla_x H^t$$

↓ la Conf. è canonica

$S_0$  e SOLO  $S_0$

$M$  è SIMPLETTICA

$$M \overline{J} M^t = \overline{J}$$

↓

⇓

Le MATRICI SIMPLETTICHE formano un Gruppo:

1)  $\underline{1} \in \mathcal{MS}$

2)  $M^{-1} \exists$  ed  $M^{-1} \in \mathcal{MS}$

3)  $(\exists M, N \in \mathcal{MS} \Rightarrow M \cdot N \in \mathcal{MS})$   
 PRODOTTO DI MAT. SIMPLETTICHE è SIMPLETTICO

Proprietà delle MAT. SIMPLETTICHE

P1)  $|\det M| = 1$

$$\det (M \overline{J} M^t) = (\det M)^2 \det \overline{J} \equiv \det \overline{J}$$

⇓

$$(\det M)^2 = 1 \Rightarrow |\det M| = 1$$

Si può mostrare che  $\det M = +1$

↓  $M$  è la MAT. JACOBIANA

La Conf. canonica preserva i Volumi nella Sp. delle FASI

Proprietà dei DETERMINANTI

-  $\det B = \det B^t$

-  $\det (BC) = \det B \det C$

-  $\det (B^{-1}) = \frac{1}{\det B}$

-  $\det (A^{-1} B A) = \det B$

Def. Gruppo

un Gruppo è un

insieme,  $G$ , su cui

è def. una operazione

chiusura

$\forall a, b \in G$

⇓

$a \cdot b \in G$

ASSOCIATIVITÀ

$\forall a, b, c \in G$

⇓

$a \cdot (b \cdot c) = (a \cdot b) \cdot c$

ELEMENTO IDENTITÀ

$\exists$  un elemento  $e \in G$   
 $e \cdot a = a \cdot e = a$

$e \cdot a = a \cdot e = a$

ELEMENTO LORENZO

$\forall a \in G \exists a^{-1} \in G$

$a \cdot b = b \cdot a = e$

$$\int dx = \int d\underline{x} |\det M|$$

In realtà cerchiamo STRUTTURE  
più compatte nella  
Sp. delle Fasi, tipo

$$\left\{ \begin{array}{l} \mathcal{I} = \oint_{C(\epsilon)} dq \cdot p \\ C(\epsilon) \text{ curva chiusa che si} \\ \text{muove secondo DINAMICA HAMILTONIANA} \end{array} \right. \quad \begin{array}{l} \text{INVARIANTE} \\ \text{di} \\ \text{POINCARÉ} \end{array}$$

P<sub>2</sub>)  $S \in M$  è SIMPLETTICA

$$M \in \text{SIMPLETTICA}$$

$$M \bar{J}_N M^t = \bar{J}_N$$

$$(M \bar{J}_N M^t)^t = \bar{J}_N^t = -\bar{J}_N$$

$$M \bar{J}_N^t M = \bar{J}_N^t$$

$$-M \bar{J}_N M = -\bar{J}_N \Rightarrow \bar{J}_N \bar{M} = \bar{J}_N$$

Il Gruppo è ABELIANO

$$a \cdot b = b \cdot a$$

Proprietà di  $\bar{J}_N$

$$\bar{J}_N = \begin{pmatrix} 0_N & \mathbb{1}_N \\ -\mathbb{1}_N & 0_N \end{pmatrix}$$

$$\bar{J}_N \cdot \bar{J}_N = -\mathbb{1}_{2N} \quad (*)$$

$$\bar{J}_N^t = -\bar{J}_N \quad (**)$$

$$\bar{J}_N^t = +\bar{J}_N^{-1} = -\bar{J}_N \quad (***)$$

$$\bar{J}_N \cdot \bar{J}_N = -\bar{J}_N \cdot \bar{J}_N^{-1} = -\mathbb{1}$$

OK

# Spettro degli Esponenti di Lyapunov

H<sub>2</sub>) SISTEMA HAMILTONIANO

$$\underline{\dot{x}} = \underline{F} = \underline{J} \cdot \underline{\nabla}_x H$$

Nella spazio tangentiale

$$\underline{\dot{\delta x}} = \begin{pmatrix} \frac{\partial^2 F_1}{\partial x_1^2} & \frac{\partial^2 F_1}{\partial x_1 \partial x_2} & \dots & \frac{\partial^2 F_1}{\partial x_1 \partial x_n} \\ \frac{\partial^2 F_2}{\partial x_2 \partial x_1} & \frac{\partial^2 F_2}{\partial x_2^2} & \dots & \frac{\partial^2 F_2}{\partial x_2 \partial x_n} \\ \vdots & \vdots & \ddots & \vdots \\ \frac{\partial^2 F_n}{\partial x_n \partial x_1} & \frac{\partial^2 F_n}{\partial x_n \partial x_2} & \dots & \frac{\partial^2 F_n}{\partial x_n^2} \end{pmatrix} \underline{\delta x}$$

Nei sistemi hamiltoniani:

$$\dot{x}_i = \sum_{j=1}^{2N} \bar{\sigma}_{ij} \frac{\partial H}{\partial x_j}$$

$$\underline{\dot{\delta x}}_i = \sum_{j=1}^{2N} \bar{\sigma}_{ij} \frac{\partial^2 H}{\partial x_j \partial x_i} \delta x_j$$

↓

$$\underline{\dot{\delta x}} = \underline{J} \cdot \underline{L} \underline{\delta x}$$

$$L_{ij} = \frac{\partial^2 H}{\partial x_i \partial x_j} \quad \underline{\text{HESSIANA}}$$

Al 1° ordine in dt

Def. MAT. SIMMETRIA

$$\underline{\delta x}(t+dt) = \underline{\delta x}(t) + \underline{JL} \underline{\delta x}(t) \cdot dt$$

$$A^t = A$$

$$= \underbrace{\left( \underline{11} + \underline{JL} dt \right)}_A \underline{\delta x}$$

A è SIMMETRICA

$$A^t J_0 A =$$

$$L^t A^t = J^t$$

$$\begin{aligned}
 &= (1 + J L dt)^t J (1 + J L dt) = \\
 &= (1 + L^t J^t dt) J (1 + J L dt) = \quad | J_0 \cdot J_0 = 1_{2N} \\
 &= J + \underbrace{J \cdot J}_{1-1} L dt + L^t J^t J dt + L^t J^t J J L dt^2 \\
 &= J + L dt + L^t J dt + (L^t J L) dt^2 \quad J^t = J^{-1} = -J_0
 \end{aligned}$$

Per la MAT. HESSIANA  
 $L^t = L^t$  vale



A è SIMPLETICA al 1° ORDINE in dt

Mappa SIMPLETICA Sp. TANGENTE  
 Ap FISSO dt=1 / al 1° ORDINE

$$\begin{cases}
 \delta x_{n+1} = DF(x_0) \delta x_0 \\
 DF(x_0) \text{ è SIMPLETICA}
 \end{cases}$$

gli esp. di legge sono non legati agli  
 oalvolari di

$$\mathbb{T}^T(x_0) = \lim_{N \rightarrow \infty} \left[ \overline{DF^N(x_0)} \quad DF^N(x_0) \right]_{2N}$$

↳ ABBIUTA TRASPOSTA  
 e (così)



$$\bullet \quad DF^N(x_0) = \prod_{i=0}^{N-1} DF(x_i) \quad \text{è SINGOLARE} / \text{prodotto di } \underbrace{DF}_{\text{SINGOLARE}}$$

$$\bullet \quad \Delta (DF^N)^+ \quad \text{è SINGOLARE}$$

$$\Downarrow \\ T \quad \text{è SINGOLARE}$$

$$\left. \begin{array}{l} \\ \\ \end{array} \right\} \underline{T \quad \text{è HERMITIANA}} !!$$

gli autovalori  $\lambda_k$  di  $T$  sono SCOMPLESSI  $\lambda_k = e^{i\theta_k}$   
del polinomio CARATTERISTICO

$$D(\lambda) = \det [T - \lambda \mathbb{1}]$$

Se  $T$  è simplettica vale

$$T J T^+ = J$$

$$T J = J (T^+)^{-1}$$

$$T = J (T^+)^{-1} J^{-1}$$

$$\Downarrow$$

$$D(\lambda) = \det [J (T^+)^{-1} J^{-1} - \lambda \mathbb{1}]$$

$$* \quad T^+ = T$$

$$* \quad \det (N^{-1} B N) = \det B$$

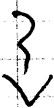
$$\Downarrow$$

$$D(\lambda) = \det [T^{-1} - \lambda \mathbb{1}]$$

$$\Downarrow$$

1) gli AUTOVALORI di  $A$  e  $A^{-1}$  sono gli STESSI

2) Solo se gli AUTOVALORI di  $A^{-1}$  e  $A$  sono INVERSI reciproci degli altri



Dobbiamo avere a coppie  $(\lambda_i, \frac{1}{\lambda_i})$

e perché anche gli sp. li complessi debbano venire a coppia

$$\left\{ \begin{array}{l} \lambda_i = e_{i+1} \parallel \lambda_i \parallel = -\lambda_{2N-i+1} \\ \sum_{i=1}^{2N} \lambda_i^p = 0 \quad \text{TEO di CIUVILLE} \end{array} \right\}$$