

SISTEMES HAMILTONIANS LINEALS.

Matrïces hamiltonianes i simplèctiques

- Una funció quadràtica $H(x,t) = \frac{1}{2} x^T S(t) x$, amb $S(t)$ simètrica $2n \times 2n$, i contínua per a $t \in I$, dona lloc a un sistema hamiltonià lineal:

$$\dot{x} = B(t)x, \quad \text{on } B(t) = J \cdot S(t).$$

Definicions

a) Una matriu B és hamiltoniana (o infinitesimalment simplèctica, o infinitesimalment canònica) si es pot escriure en la forma $B = JS$, amb S simètrica ($\Leftrightarrow B^T J + JB = 0$).

b) Una matriu A és simplèctica (o canònica) si $A^T J A = J$.

Denotem $sp(n) = sp(n, \mathbb{R})$ l'espai de totes les matrius $2n \times 2n$ hamiltonianes (és una àlgebra de Lie: probl. 2.2), i $Sp(n) = Sp(n, \mathbb{R})$ el grup de totes les matrius $2n \times 2n$ simplèctiques.

- En el cas $n=1$ (matrius 2×2), aquests conceptes són molt simples:

$$B \text{ hamiltoniana} \Leftrightarrow \text{tr } B = 0$$

$$A \text{ simplèctica} \Leftrightarrow \det A = 1$$

- En general (n qualsevol), escrivint $B = \begin{pmatrix} B_1 & B_2 \\ B_3 & B_4 \end{pmatrix}$, $A = \begin{pmatrix} A_1 & A_2 \\ A_3 & A_4 \end{pmatrix}$,
(obes $n \times n$)

$$B \text{ hamiltoniana} \Leftrightarrow B_1^T + B_4 = 0 \text{ i } B_2, B_3 \text{ simètriques.}$$

$$A \text{ simplèctica} \Leftrightarrow A_1^T A_4 - A_3^T A_2 = I_n; A_1^T A_3, A_2^T A_4 \text{ simètriques.}$$

De les definicions es dedueix que $\text{tr } B = 0$, i que $\det A = \pm 1$, però es pot veure que sempre és $\det A = 1$. (problemes 2.4 i 2.8).

- Per a un sistema lineal hamiltonià $\dot{x} = B(t)x$, la matriu principal $\mathcal{Y}(t)$ és simplèctica $\forall t$. (problema 2.5)

com a cas particular, dedueix per a B és matriu (constant) hamiltoniana, llavors la seva exponencial e^{tB} és simplèctica $\forall t$.

Espais vectorials simplèctics.

• Def. Un espai simplèctic (E, Ω) consisteix en:

E espai vectorial (sobre \mathbb{R}) de dim. $2n$

$\Omega: E \times E \rightarrow \mathbb{R}$ forma simplèctica $\left\{ \begin{array}{l} \text{bilineal} \\ \text{alternada (antisimètrica: } \Omega(u,v) = -\Omega(v,u)) \\ \text{no degenerada (si } u \neq 0, \exists v: \Omega(u,v) \neq 0) \end{array} \right.$

En una base v_1, \dots, v_{2n} de E , la forma simplèctica Ω vindrà donada per una matriu:

$$\Omega(u,v) = \alpha^T R \beta, \text{ per a } u = \sum_{j=1}^{2n} \alpha_j v_j, v = \sum_{j=1}^{2n} \beta_j v_j$$

La matriu R , de coeficients $R_{jk} = \Omega(v_j, v_k)$, és antisimètrica ($R^T = -R$) i no singular ($\det R \neq 0$). Si fem un canvi de base donat per una matriu Q , $\det Q \neq 0$, la matriu de Ω en la nova base és $Q^T R Q$.

• Exemple: $(\mathbb{R}^{2n}, \Omega^0)$, $\Omega^0(u,v) = u^T J v$ forma simplèctica standard, $J = \begin{pmatrix} 0 & I \\ -I & 0 \end{pmatrix}$

Si les coordenades de \mathbb{R}^{2n} són $(q_1, \dots, q_n, p_1, \dots, p_n)$, es pot escriure:

$$\left\{ \begin{array}{l} \Omega^0 = \sum_{j=1}^n dq_j \wedge dp_j \\ dq_j(u) = u_j \\ dp_j(u) = u_{n+j} \end{array} \right. \text{ (formes lineals o 1-formes)}$$

En el cas $n=1$, $\Omega^0(u,v) = \det(u,v)$ és l'àrea (amb signe) del paral·lelogram generat per u,v .

$$dq_j \wedge dp_j(u,v) = \begin{vmatrix} dq_j(u) & dq_j(v) \\ dp_j(u) & dp_j(v) \end{vmatrix} = u_j v_{n+j} - u_{n+j} v_j$$

(forma bilineal alternada o 2-forma)

• Teorema. (E, Ω) espai simplèctic.

\exists una base en la qual la matriu de la forma simplèctica Ω és J .

(és a dir, \exists un canvi de base Q t.q $Q^T R Q = J$).

Aquesta base s'anomena base simplèctica.

La generalització d'aquest teorema a varietats simplèctiques és el teo. de Darboux.

Prova. Escollim $v_1 \neq 0$, i $v_2: \Omega(v_1, v_2) \neq 0$, podem fer que $\Omega(v_1, v_2) = 1$.

El subespai $E_1 = \{u \in E: \Omega(u, v_1) = \Omega(u, v_2) = 0\}$ té dim $2n-2$,

i podem escriure $E = \langle v_1, v_2 \rangle \oplus E_1$ (ja que $v_1, v_2 \notin E_1$).

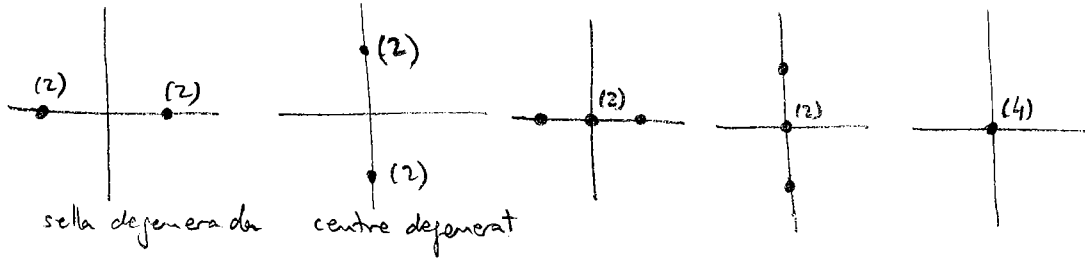
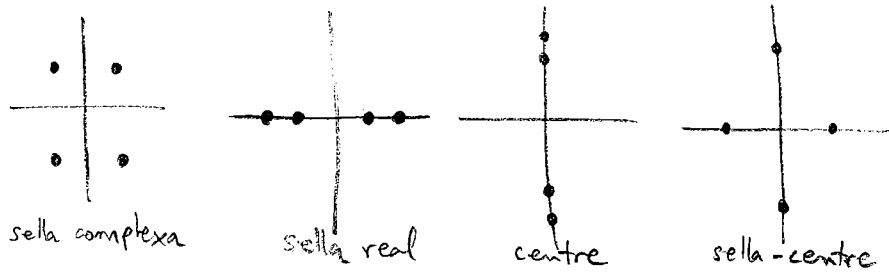
La matriu de Ω en una base formada per v_1, v_2 , i una base de E_1 , és

$$R = \begin{pmatrix} 1 & & \\ -1 & & \\ & & R_1 \end{pmatrix}, \text{ amb } R_1 \text{ antisimètrica i no singular.}$$

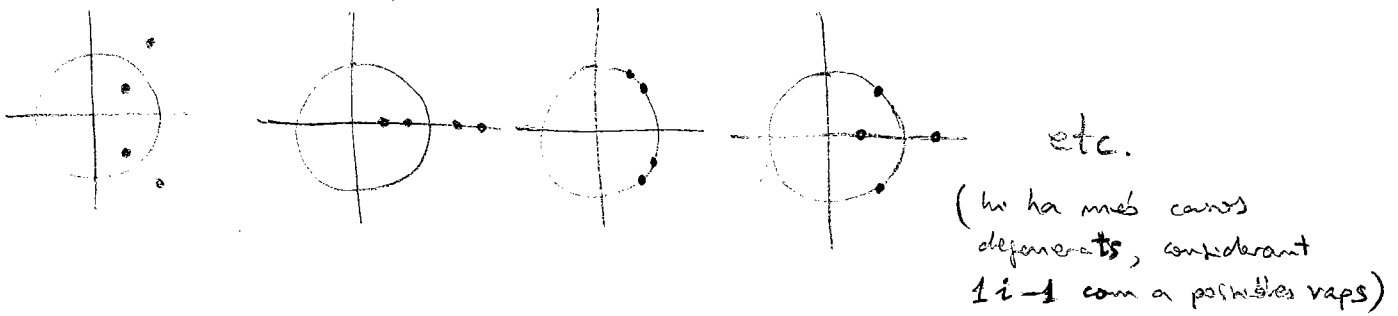
Resulta doncs que $(E_1, \Omega|_{E_1})$ és un subespai simplèctic de E , amb matriu R_1

(ja que $\Omega|_{E_1}$ és no degenerada)

Per a matrius hamiltonianes 4×4 , les possibles configuracions de valors propis són:



Per a matrius simplèctiques 4×4 :



• Def. Dues matrius hamiltonianes B_1, B_2 són simplècticament similars

si $B_2 = T^{-1} B_1 T$ per alguna matriu simplèctica T .

(llavors, aplicant el canvi $x = Ty$ al sistema $\dot{x} = B_1 x$, obtenim $\dot{y} = B_2 y$)

Com que aquesta noció és més restrictiva que la de matrius similars ordinària (amb qualsevol T no singular), podem esperar més formes canòniques de matrius des del punt de vista simplèctic que amb les formes de Jordan usuals.

Exemple: les matrius $B_1 = \begin{pmatrix} 0 & \beta \\ -\beta & 0 \end{pmatrix}$ i $B_2 = \begin{pmatrix} 0 & -\beta \\ \beta & 0 \end{pmatrix}$ no són

simplècticament similars, ja que els fluxos corresponents giren en sentits diferents, i per tant no pot existir una transformació que converteixi l'orientació i porti un flux en l'altre (de fet, si $B_2 = T^{-1} B_1 T$ llavors $e^{tB_2} = T^{-1} e^{tB_1} T$)

Per provar que B_1 i B_2 no són simplècticament similars, usem que $\Omega^0(v, B_1 v) = v^T J B_1 v = -\beta v^T v < 0$, $\Omega^0(v, B_2 v) = v^T J B_2 v = \beta v^T v > 0$, $\forall v \in \mathbb{R}^2$, i si tinguéssim $B_2 = T^{-1} B_1 T$ llavors seria $\Omega^0(v, B_2 v) = \Omega^0(Tv, B_1 Tv)$.

També podem observar que les matrius B_1 i B_2 corresponen als hamiltonians

$$H_1 = \frac{\beta}{2}(q^2 + p^2) \text{ i } H_2 = -\frac{\beta}{2}(q^2 + p^2)$$

- És fàcil establir la forma canònica, des del punt de vista simplèctic, d'una matriu B amb tots els valors propis simples.

(per al cas general amb B no diagonalitzable, vegeu [Arnold-MMMC, apèndix 6] o [Meyer H, § II. D])

Agrupem els veps de B en parelles o quadrupletes: $\pm \alpha_j, \pm i\beta_j, \pm \gamma_j \pm i\delta_j$, i a cadascuna li podem associar un subspai invariant de dim. 2 o 4.

* veps reals $\pm \alpha_j$, amb veps $u_j^{(1)}, u_j^{(2)} \rightarrow$ subspai $F_j = \langle u_j^{(1)}, u_j^{(2)} \rangle$

* veps imaginaris $\pm i\beta_j$, amb veps v_j, \bar{v}_j ;

escrivint $v_j = v_j^{(1)} + i v_j^{(2)} \rightarrow$ subspai $G_j = \langle v_j^{(1)}, v_j^{(2)} \rangle$

* veps complexos $\pm \gamma_j \pm i\delta_j$, amb veps $w_j, \bar{w}_j, w_j^!, \bar{w}_j^!$;

escrivint $w_j = w_j^{(1)} + i w_j^{(2)}, w_j^! = w_j^{(3)} + i w_j^{(4)}$

\rightarrow subspai $H_j = \langle w_j^{(1)}, w_j^{(2)}, w_j^{(3)}, w_j^{(4)} \rangle$

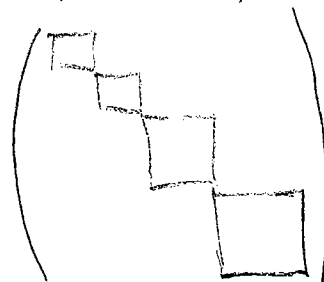
Tenim així la descomposició $\mathbb{R}^{2n} = \left(\bigoplus_j F_j \right) \oplus \left(\bigoplus_j G_j \right) \oplus \left(\bigoplus_j H_j \right)$.

Lemma. Si B és matriu hamiltoniana i v_1, v_2 són vectors propis de valor propi λ_1, λ_2 respectivament, amb $\lambda_2 \neq -\lambda_1$, llavors v_1, v_2 són J-ortogonals: $v_1^T J v_2 = 0$.

Prova: $\lambda_1 v_1^T J v_2 = (B v_1)^T J v_2 = -v_1^T J B v_2 = -\lambda_2 v_1^T J v_2$

Aquest lema implica que cada subspai F_j, G_j, H_j és J-ortogonal a tots els altres. Se'n dedueix que tots són subspais simplèctics, ja que la 2-forma simplèctica Ω^0 és no degenerada sobre cadascun d'ells (per exemple, si $u \in F_1, \exists v \in F_1: \Omega^0(u, v) \neq 0$, ja que F_1 és J-ortogonal a tots els altres F_j, G_j, H_j).

Escollint una base simplèctica sobre cada subspai, tindrem una base simplèctica a tot \mathbb{R}^{2n} que ens donarà una matriu simplèctica T , tal que $T^{-1} B T$ té una estructura en blocs 2×2 o 4×4 :



* Sobre F_j , els veps $u_j^{(1)}, u_j^{(2)}$ satisfan $\Omega^0(u_j^{(1)}, u_j^{(2)}) = c \neq 0$.

llavors la base $u_j^{(1)}, \frac{1}{c} u_j^{(2)}$ és simplèctica

$$\rightsquigarrow \text{bloc} \begin{pmatrix} \alpha_j & \\ & -\alpha_j \end{pmatrix}$$

* Sobre G_j , tenim $B v_j^{(1)} = -\beta_j v_j^{(2)}, B v_j^{(2)} = \beta_j v_j^{(1)}$, amb $\Omega^0(v_j^{(1)}, v_j^{(2)}) = c \neq 0$.

Si $c > 0$ prenem la base $\frac{1}{\sqrt{c}} v_j^{(1)}, \frac{1}{\sqrt{c}} v_j^{(2)}$ \rightsquigarrow bloc $\begin{pmatrix} 0 & \beta_j \\ -\beta_j & 0 \end{pmatrix}$

Si $c < 0$ " " $\frac{1}{\sqrt{-c}} v_j^{(2)}, \frac{1}{\sqrt{-c}} v_j^{(1)}$ \rightsquigarrow bloc $\begin{pmatrix} 0 & -\beta_j \\ \beta_j & 0 \end{pmatrix}$

[Tenir un cas o l'altre, no dependrà de la tria dels veps v_j, \bar{v}_j].

* Sobre $H_j, \dots \rightarrow$ problema 2.14.

Estabilitat de sistemes hamiltonians lineals.

• Donat un sistema lineal $\dot{x} = Bx$, sabem:

* és asimptòticament estable (totes les solucions tendeixen a 0 per a $t \rightarrow \infty$)

\Leftrightarrow tots els veps de B tenen part real < 0 .

* és estable (totes les solucions fitades per a $t > 0$)

\Leftrightarrow tots els veps de B tenen part real ≤ 0 i els que tenen part real $= 0$ són semi-simplès.

Si B és matriu hamiltoniana, per la configuració dels seus valors propis tenim:

* el sistema no és mai asimptòticament estable.

* és estable \Leftrightarrow tots els veps de B són imaginaris purs, i B és diagonalitzable.

• Per a un sistema lineal periòdic $\dot{x} = B(t)x$, de període T , sabem:

* La matriu principal $\Psi(t)$ porta associada una matriu de monodromia $M = M_T$:

$\Psi(t+T) = \Psi(t) \cdot M$. Les altres matrius de monodromia del sistema són totes similars a M , i els seus veps reben el nom de multiplicadors característics.

* Escrivint $M = e^{TK}$, tenim $\Psi(t) = P(t) e^{tK}$, on $P(t)$ és T -periòdica i K

és una matriu constant (teorema de Floquet).
De fet, el canvi $x = P(t)y$ transforma el sistema en $\dot{y} = Ky$ (coefs constants).
Les matrius $P(t)$ i K poden ser complexes, però si definim K per $M^{\frac{1}{T}} = e^{2TK}$ i permetem que $P(t)$ sigui $2T$ -periòdica, llavors $P(t)$ i K seran reals.

Si $B(t)$ hamiltoniana $\forall t$,

* la matriu de monodromia M és simplèctica.

* podem prendre K hamiltoniana (veure [Meyer H, § II. Ap]), i llavors $P(t)$ és simplèctica.

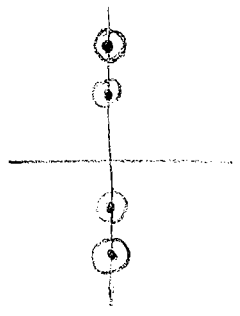
* el sistema és estable \Leftrightarrow tots els veps de M tenen mòdul 1, i M és diagonalitzable.

• Def El sistema $\dot{x} = Bx$, amb B hamiltoniana (constant) és paramètricament estable si $\exists \epsilon > 0$: $\dot{x} = \tilde{B}x$ és estable per a tota matriu hamiltoniana \tilde{B} amb $\|\tilde{B} - B\| < \epsilon$.

Proposició Si tots els valors propis de B són imaginaris purs i simples, aleshores el sistema $\dot{x} = Bx$ és paramètricament estable.

Prova Els vaps de \tilde{B} estaran en entorns dels vaps de B .

- Aquests entorns seran disjunts si ϵ és prou petit.
- \Rightarrow entre els vaps de \tilde{B} no hi haurà cap quaterna $\lambda, -\lambda, \bar{\lambda}, -\bar{\lambda}$
- \Rightarrow els vaps de \tilde{B} també són tots imaginaris purs i simples.



Com veiem, només quan es produeixen "xocs" entre els vaps poden aparèixer quaternes complexes.

Així, si B té vaps imaginaris múltiples, encara que B sigui diagonalitzable, en general el sistema serà paramètricament inestable.

Proposició Si la funció hamiltoniana $H(x) = \frac{1}{2} x^T S x$ és definida (positiva o negativa), per a $B = JS$ el sistema $\dot{x} = Bx$ és paramètricament estable.

Prova Suposem $H(x)$ definida positiva. Els nivells d'energia $H^{-1}(h)$ per a $h > 0$ són el·lipsoides, i per tant tota solució és fitada.

Així ens donem que el sistema $\dot{x} = Bx$ és estable. Amb una petita pertorbació \tilde{B} , els nivells d'energia $\tilde{H}^{-1}(h)$ segueixen essent el·lipsoides, i per tant $\dot{x} = \tilde{B}x$ també és estable.

Nota N'hi hauria prou demanant $H(x)$ definida sobre el subespai associat a cada parell de vaps $\pm i\beta_j$.

Exemples

$H = \frac{1}{2} (q_1^2 + p_1^2) - 2 (q_2^2 + p_2^2)$	}	paramètricament estables
$H = \frac{1}{2} (q_1^2 + p_1^2) + \frac{1}{2} (q_2^2 + p_2^2)$		
$H = \frac{1}{2} (q_1^2 + p_1^2) - \frac{1}{2} (q_2^2 + p_2^2) \rightarrow$		

En el 3er cas, obtenim que $B = \begin{pmatrix} 0 & 1 & & \\ -1 & 0 & & \\ & & 0 & -1 \\ & & 1 & 0 \end{pmatrix}$.