

Resumen

$Q \subset \mathbb{R}^{3N}$, el espacio de configuraciones
 $U : Q \rightarrow \mathbb{R}$, función de fuerza ($U = -V$)
 $T = \frac{K}{2} : TQ \rightarrow \mathbb{R}$, energía cinetica.

$L := T + U : TQ \rightarrow \mathbb{R}$
eqs of mot. = E-L eqs = ext $A = \int L$
 $TQ \xrightarrow{\pi} TQ' \quad \varphi_*(q_1, v_1) = (\varphi(q_1), d\varphi_{q_1} v_1) = (q_1', v_1')$
 $\downarrow \quad \downarrow$
 $Q \xrightarrow{\psi} Q'$

$\{ (q_1, v) : v \in T_q Q \}$
 $v = \frac{d}{ds} \gamma(s) ; \quad \gamma(0) = q, \gamma(s) \in Q$

ejemplos :
1. pendulo, $Q = S^1, TQ \cong S^1 \times \mathbb{R}$
2. pendulo esf., $Q = S^2, TQ = TS^2 \cong S^2 \times \mathbb{R}^2$
3. problema de dos cuerpos (atracción de Newton),
 $Q = \mathbb{R}^3 \times \mathbb{R}^3 \Delta, TQ = Q \times \mathbb{R}^3 \times \mathbb{R}^3$
4. cuerpos rígidos (centro de masa fijada),
 $Q \cong SO_3, TQ \cong SO_3 \times so_3$

Las ecuaciones de movimiento definan un campo vectorial sobre TQ .
En estudiando estos trayectorias, primero queriamos buscar soluciones 'simples' :

* puntos fijos (equilibrios)
* órbitas periódicas

(cfr. 5 Arnold)

$(q_1, q_2) \in Q$
 $\Delta = \{q_1 = q_2\}$

Linealización (pequeñas oscilaciones)

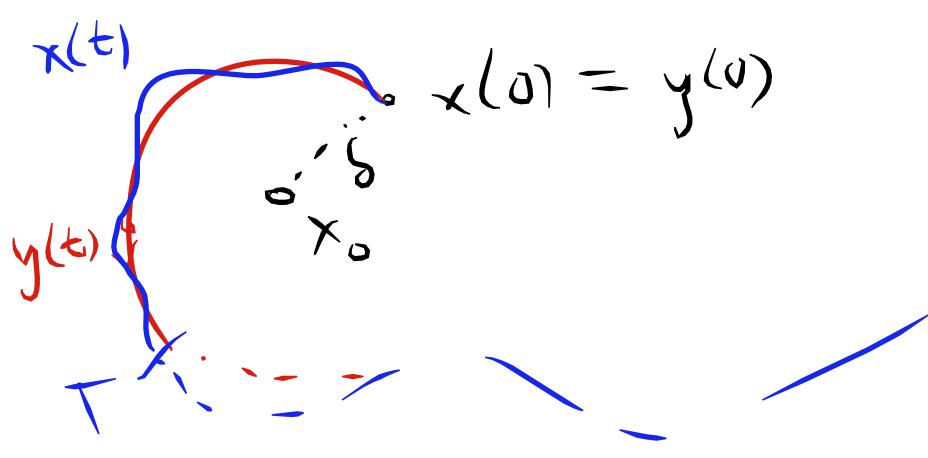
En general, para un campo vectorial :
 $\dot{x} = v(x), \quad x \in \mathbb{R}^n$
si $v(x_0) = 0$, tenemos la solución de equilibrio : $x(t) = x_0$.

La linealización del campo alrededor de x_0 es :
 $\dot{y} = v'(x_0)y, \quad y \in \mathbb{R}^n$.

$x = x_0 + \epsilon y$
 $\dot{x} = \epsilon \dot{y} = v(x) = v(x_0 + \epsilon y)$
 $= v(x_0) + \epsilon v'(x_0) \cdot y + O(\epsilon^2)$
 $\Rightarrow \quad \epsilon \dot{y} = \epsilon v'(x_0) \cdot y + O(\epsilon^2)$
 $\underline{\dot{y} = v'(x_0) \cdot y + O(\epsilon)} \quad \epsilon \rightarrow 0$

Estimaciones para la aproximación :

Suponer que el equilibrio es por $x_0 = 0$.
Para cualquier $\epsilon > 0, T > 0$, existe $\delta > 0$ tal que :
 $|x(t) - y(t)| < \epsilon, \quad \text{para } 0 < t < T$
donde $x(t), y(t)$ son soluciones de $\dot{x} = v(x), \dot{y} = v'(0)y$
con $x(0) = y(0) = y \quad |x(0)| < \delta$.



Prf: $x(t), y(t), \epsilon, T$ given.

$z(t) := x(t) - y(t) \quad (z(0) = 0)$
 $= \int_0^t \dot{x} - \dot{y} \, ds = \int_0^t v(x) - v'(x_0)y \, ds = \int_0^t v'(x_0)z + O(\|x\|^2) \, ds$

$x = \delta \cdot X, \quad y = \delta \cdot Y, \quad z = \delta \cdot Z$
 $Z(t) = \int_0^t v'(x_0)Z(s) + \delta f(s) \, ds$
 $|Z(t)| \leq \int_0^t |v'(x_0)Z(s) + \delta f(s)| \, ds$
 $\leq \delta M t + \int_0^t L |Z(s)| \, ds$

$M = \sup_{t \in [0, T]} |f(s)|$
 $\leq \frac{\delta M}{L} (e^{LT} - 1)$
 $\Rightarrow |Z(t)| \leq \frac{\delta M}{L} (e^{Lt} - 1) \quad t \in [0, T]$

$v(t) = |Z(t)|$
 $c(t) = \delta M t \quad u(t) = L \quad \Rightarrow \quad |x(t) - y(t)| \leq \delta^2 k. \quad \delta^2 < \frac{\epsilon}{k} \quad \square.$

Lemma de Gronwall :
Si $c \geq 0, u, v$ son funciones sobre $[0, T]$ con $c(0) = 0, y$
 $v(t) \leq c(t) + \int_0^t u(s) v(s) \, ds$
 $\Rightarrow v(t) \leq \int_0^t c'(s) e^{\int_s^t u(\tau) \, d\tau} \, ds \quad t \in [0, T]$

Para Lagrangianas

$L = T + U$
donde $U(q)$ y $T(q, v)$ es cuadratica en v :
 $T(q, v) = A(q) v \cdot v$
para algún matriz $A(q)$ simetrica y strictamente positiva.

$\frac{d}{dt} (A(q) \dot{q}) = \partial_q A \dot{q} \cdot \ddot{q} + \partial_q U$
 $q = q_0 + \epsilon Q, \quad v = \epsilon V \quad \left(\begin{array}{l} \dot{q} = v = \epsilon \dot{Q} \\ v = \epsilon \dot{Q} \end{array} \right)$

$\epsilon \frac{d}{dt} (A(q_0 + \epsilon Q) \dot{Q}) = \epsilon^2 (\partial_q T) + \partial_q U(q_0 + \epsilon Q)$
 $\epsilon \frac{d}{dt} (A(q_0) \dot{Q} + O(\epsilon)) = \partial_q U(q_0) + \epsilon \partial_q^2 U(q_0) \cdot Q + O(\epsilon^2)$
 $\underline{A(q_0) \dot{Q} = \partial_q^2 U(q_0) \cdot Q + O(\epsilon)}$

$\epsilon \rightarrow 0$
 $\underline{A \dot{Q} = B Q}$

A pos. def, sim
 B sim

Tenemos soluciones de equilibrio :
 $v(t) = 0, \quad q(t) = q_0$
cuando q_0 es un punto critical de U :
 $\partial_q U(q_0) = 0$.

Las ecuaciones de movimiento linealizadas :
con $v = \epsilon V, q = q_0 + \epsilon Q$, tenemos :
 $L = \epsilon^2 A(q_0) V \cdot V + \epsilon^2 \partial_q^2 U(q_0) Q \cdot Q + U(q_0) + O(\epsilon^3)$
pon $A = A(q_0)$ y $B = \partial_q^2 U(q_0)$.
Entonces :
 $L = \epsilon^2 (AV \cdot V + BQ \cdot Q) + cst. + O(\epsilon^3)$

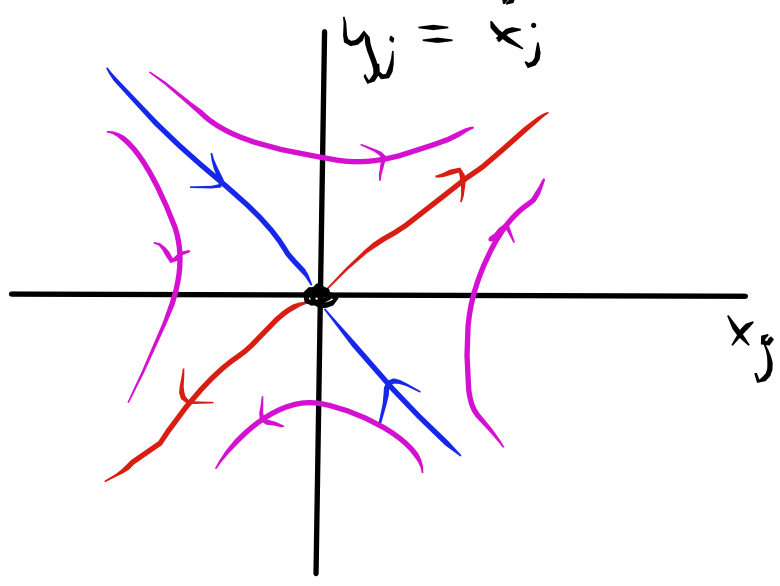
Desde algebra lineal, las matrices A, B pueden ser diagonalizado simultáneamente :
 $\exists P \text{ t.q. } P^T A P = id, \quad P^T B P = D \text{ es diagonal.}$

Con el cambio de variables :
 $Px = Q, Py = V$, tenemos :
 $L = \epsilon^2 (y \cdot y + D x \cdot x) + cst. + O(\epsilon^3)$
 $(y = \dot{x})$

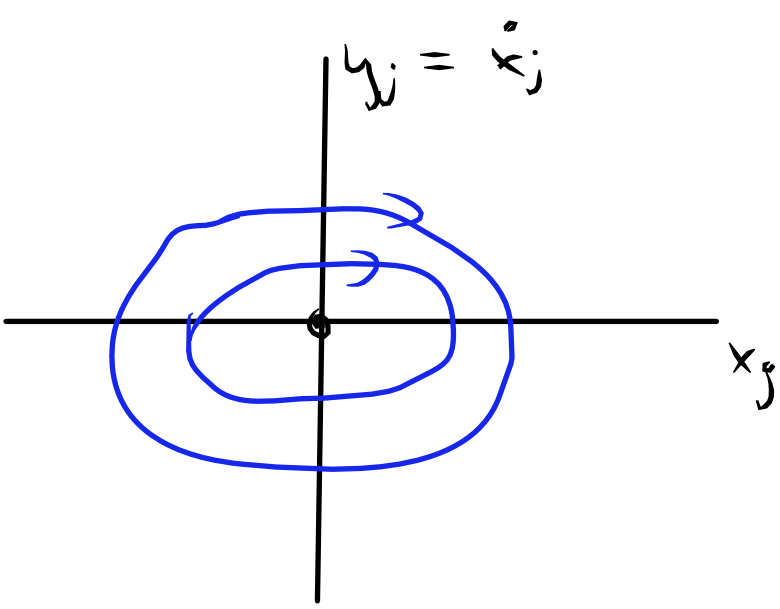
$D = \begin{pmatrix} \lambda_1 & & \\ & \ddots & \\ & & \lambda_n \end{pmatrix}$
 $AV \cdot V = P^T A P y \cdot y = y \cdot y$
 $\frac{d}{dt} \dot{x} = D x + O(\epsilon) \quad \epsilon \rightarrow 0$
 $\ddot{x}_j = \lambda_j \dot{x}_j \quad \lambda_j = \text{char. freq} \in \mathbb{R}$
 $\underline{\ddot{x}_j = \lambda_j \dot{x}_j} \quad 0 = \det(B - \lambda A)$

Compartamiento local de la sistema linealizada :

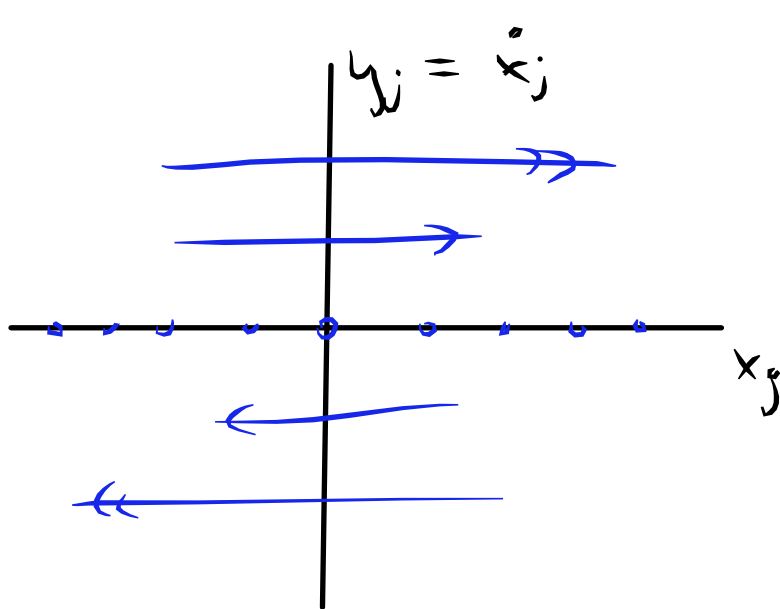
1. algún $\lambda_j > 0$:



2. algún $\lambda_j < 0$:



3. algún $\lambda_j = 0$:



Que podemos decir sobre la sistema verdadero :

Algunos definiciones
 $\dot{x} = v(x), \quad x \in \mathbb{R}^n \quad y \quad v(x_0) = 0$.

1. x_0 es estable si para cualquier barrio $U \ni x_0$,
 \exists un barrio $V \subset U$ para que :
todas soluciones $x(t)$ de $\dot{x} = v(x)$ con $x(0) \in V$ tienen $x(t) \in U$ para todo el tiempo.

2. x_0 es linealmente estable si la sistema $\dot{y} = v'(x_0)y$ es estable.

3. x_0 es asintóticamente estable (en el futuro) si \exists un barrio V de x_0 para que :
cada solucion $x(t)$ de $\dot{x} = v(x)$ con $x(0) \in V$ tiene $x(t) \rightarrow x_0$ cuando $t \rightarrow \infty$.

* un equilibrio x_0 es inestable si no es estable *

** cualquier linearización de $E - L$ por x_0 no es asintóticamente estable! **

