

Semestre Primavera 2005

Profesor: Nicolás Mujica

Auxiliares: Carlos Suazo, David Chen, Ignacio Ortega

Clase Auxiliar 26 de octubrePequeñas oscilaciones

Sea un problema descrito por el Lagrangeano:

$$L(\bar{q}, \dot{\bar{q}}) = T(\bar{q}, \dot{\bar{q}}) - U(\bar{q})$$

Sea  $\bar{q}^0$  un punto de equilibrio estable, es decir:

$$\bullet \nabla U(\bar{q}^0) = \frac{\partial U}{\partial \bar{q}}(\bar{q}^0) = \vec{0}$$

- $HU(\bar{q}^0)$  (matriz hessiana) es semidefinida positiva (y por ser hessiana es simétrica)

Taylor:

$$U(\bar{q}) \approx U(\bar{q}^0) + \cancel{\nabla U(\bar{q}^0)} \cdot (\bar{q} - \bar{q}^0) + \frac{1}{2} (\bar{q} - \bar{q}^0)^T \cdot HU(\bar{q}^0) \cdot (\bar{q} - \bar{q}^0)$$

Sean  $V = HU(\bar{q}^0)$ , como  $U(\bar{q}^0)$  es constante, podemos decir:

$$U(\bar{q}) = \frac{1}{2} (\bar{q} - \bar{q}^0)^T \cdot V \cdot (\bar{q} - \bar{q}^0)$$

$$\text{Sea } \bar{y} = \bar{q} - \bar{q}^0 : \quad U = \frac{1}{2} \bar{y}^T \cdot V \cdot \bar{y}$$

$$T = \frac{1}{2} \dot{\bar{q}}^T \cdot M(\bar{q}) \cdot \dot{\bar{q}} \quad \text{Aproximamos } M(\bar{q}) \approx M(\bar{q}^0) = M$$

$$\text{Notar que } \dot{\bar{q}} = \dot{\bar{y}} : \quad T = \frac{1}{2} \dot{\bar{y}}^T \cdot M \cdot \dot{\bar{y}}$$

Obs: No hay una única matriz  $M(\bar{q})$  para escribir la energía cinética. Tal matriz no es única pero hay sólo una que es simétrica. Tal es la matriz de masa

$$M(\vec{q}) = \sum_{i,j=1}^N m_{ij} \frac{d\vec{r}_i^T}{d\vec{q}} \cdot \frac{d\vec{r}_j}{d\vec{q}} \quad \text{o bien,} \quad M_{ij}(\vec{q}) = \frac{\partial^2 T}{\partial \dot{q}_i \partial \dot{q}_j}$$

Escribimos el Lagrangeano cuadrático:

$$L_{[2]}(\vec{q}, \dot{\vec{q}}) = \frac{1}{2} \dot{\vec{q}}^T \cdot M \cdot \dot{\vec{q}} - \frac{1}{2} \vec{q}^T \cdot V \cdot \vec{q}$$

(forma cuadrática de los grados de libertad)

Derivadas del Lagrangeano:

$$\frac{\partial L}{\partial \vec{q}} = -V \cdot \vec{q} \quad \frac{\partial L}{\partial \dot{\vec{q}}} = M \cdot \dot{\vec{q}} \quad \frac{d}{dt} \left( \frac{\partial L}{\partial \dot{\vec{q}}} \right) = M \cdot \ddot{\vec{q}}$$

Ecuaciones de  
Euler-Lagrange:

$$\frac{d}{dt} \left( \frac{\partial L}{\partial \dot{\vec{q}}} \right) - \frac{\partial L}{\partial \vec{q}} = \vec{0}$$

$$M \cdot \ddot{\vec{q}} + V \cdot \vec{q} = \vec{0}$$

Ansatz:  $\vec{q}(t) = \vec{A} e^{\lambda t}$ ,  $\vec{A} \neq \vec{0}$

Reemplazando:  $M \cdot \lambda^2 \vec{A} e^{\lambda t} + V \cdot \vec{A} e^{\lambda t} = \vec{0}$

$$\Leftrightarrow (V + \lambda^2 M) \cdot \vec{A} e^{\lambda t} = \vec{0} \Leftrightarrow (V + \lambda^2 M) \cdot \vec{A} = \vec{0}$$

Requerimos que  $(V + \lambda^2 M)$  sea NO invertible.

Es decir,  $\det(V + \lambda^2 M) = 0$

$\lambda \in \mathbb{C}$  /  $\det(V + \lambda^2 M) = 0$  se conoce como valor propio.

Dado un valor propio  $\lambda$ , las soluciones  $\vec{A}$  del sistema lineal  $(V + \lambda^2 M) \cdot \vec{A} = \vec{0}$  se conoce como vector propio asociado a  $\lambda$ .

- Propiedad: Los valores propios son números imaginarios puros; es decir,  $\lambda = i\omega$ , con  $\omega \in \mathbb{R}$ .

Demostración: / Dado  $\lambda$ , valor propio, existe  $\vec{A} \in \mathbb{C}^n$  tal que  $(V + \lambda^2 M) \cdot \vec{A} = \vec{0}$

Multiplicando por el vector conjugado de  $\vec{A}$  (producto hermitico):

$$\langle (V + \lambda^2 M) \cdot \vec{A}, \vec{A} \rangle_H = 0 \Rightarrow [(V + \lambda^2 M) \cdot \vec{A}]^T \cdot \vec{A} = 0$$

$$\sum_{j=1}^n [(V + \lambda^2 M) \cdot \vec{A}]_j \cdot [\vec{A}]_j^* = 0$$

$$\sum_{j=1}^n \sum_{i=1}^n (V_{ij} + \lambda^2 M_{ij}) A_i A_j^* = 0$$

$$\sum_{ij} V_{ij} A_i A_j^* + \lambda^2 \sum_{ij} M_{ij} A_i A_j^* = 0$$

$$\lambda^2 = - \frac{\sum_{ij} V_{ij} A_i A_j^*}{\sum_{ij} M_{ij} A_i A_j^*} = - \frac{\vec{A}^T \cdot V \cdot \vec{A}}{\vec{A}^T \cdot M \cdot \vec{A}}$$

Dado  $B \in M_{n \times n}(\mathbb{R})$  matriz simétrica y definida positiva, probaremos que  $\forall \vec{z} \in \mathbb{C}^n \quad \vec{z}^T \cdot B \cdot \vec{z}^* \geq 0$

En efecto,  $\vec{z} = \vec{a} + i\vec{b}$ ,  $\vec{z}^* = \vec{a} - i\vec{b}$   $\vec{a}, \vec{b} \in \mathbb{R}^n$

$$\vec{z}^T \cdot B \cdot \vec{z}^* = (\vec{a}^T + i\vec{b}^T) \cdot B \cdot (\vec{a} - i\vec{b})$$

$$= (\vec{a}^T \cdot B + i\vec{b}^T \cdot B) \cdot (\vec{a} - i\vec{b})$$

$$= \vec{a}^T \cdot B \cdot \vec{a} - i\vec{a}^T \cdot B \cdot \vec{b} + i\vec{b}^T \cdot B \cdot \vec{a} + \vec{b}^T \cdot B \cdot \vec{b}$$

$$= \vec{a}^T \cdot B \cdot \vec{a} + \vec{b}^T \cdot B \cdot \vec{b} + i(\vec{b}^T \cdot B \cdot \vec{a} - \vec{a}^T \cdot B \cdot \vec{b})$$

Pero  $B$  es Simétrica. Notar que:

$$(\vec{b}^T \cdot B \cdot \vec{a})^T = \vec{a}^T \cdot B^T \cdot \vec{b}^T = \vec{a}^T \cdot B \cdot \vec{b}$$

$$(\vec{a}^T \cdot B \cdot \vec{b})^T = \vec{b}^T \cdot B^T \cdot \vec{a} = \vec{b}^T \cdot B \cdot \vec{a}$$

$$\text{Así que } \vec{b}^T \cdot B \cdot \vec{a} - \vec{a}^T \cdot B \cdot \vec{b} = 0$$

Finalmente,  $\bar{z}^T \cdot B \cdot \bar{z}^* = \bar{a}^T \cdot B \cdot \bar{a} + \bar{b}^T \cdot B \cdot \bar{b} \geq 0$   
 pues  $B$  es semidefinida positiva.

De esto se deduce que  $\bar{A}^T \cdot V \cdot \bar{A}^* \geq 0$ ,  $\bar{A}^T \cdot M \cdot \bar{A}^* \geq 0$

Así que  $\lambda^2 \in \mathbb{R}$

Por tanto,  $\exists \omega \in \mathbb{R} / \lambda = i\omega$  // Demostrado //

Como  $\lambda^2 = -\omega^2 \in \mathbb{R}$ , los vectores propios  $\bar{A}$  son reales. Se puede probar también que vectores propios asociados a valores propios diferentes son ortogonales. Luego, podemos construir una base ortonormal de  $\mathbb{R}^n$ . Sean  $\{\hat{A}_1, \dots, \hat{A}_n\}$ , con  $\hat{A}_j$  vector propio asociado a un valor propio  $\pm i\omega_j$ .

Observación:  $i \neq j$  no implicará necesariamente  $\omega_i^2 \neq \omega_j^2$  (por la multiplicidad geométrica), pero sí implicará  $\hat{A}_i \perp \hat{A}_j$ .

Con todo esto podemos escribir una solución general de la forma:

$$z(t) = \sum_{j=1}^n (a_j e^{i\omega_j t} + b_j e^{-i\omega_j t}) \hat{A}_j$$

Podemos reescribir la solución utilizando seno y coseno

$$z(t) = \sum_{j=1}^n (a_j \cos(\omega_j t) + b_j \sin(\omega_j t)) \hat{A}_j$$