

Ejemplo 1

Si $H = H(y_1, \dots, y_n) \in \mathcal{E}^2(D_2)$

$$D_2 \subset \mathbb{R}^n$$

independiente de x_j

$F_j = y_j$ son n -integrales

(i) dF_1, \dots, dF_n son l.i.

(ii) $\{H, F_j\} = 0$

(iii) $\{F_j, F_k\} = 0$.

$$D = \mathbb{R}^n \times D_2$$

Ejemplo 2

n -osciladores armónicos

$$H = \frac{1}{2} \sum_{j=1}^n (p_j^2 + w_j^2 q_j^2), \quad w_j > 0 \text{ en } \mathbb{R}^2$$

es integrable con

$$F_j(p, q) = p_j^2 + w_j^2 q_j^2, \quad j = 1, \dots, n$$

debemos restringirnos al conjunto

$$D = \{(p, q) : F_1 \cdot F_2 \cdot \dots \cdot F_n \neq 0\}$$

donde las dF_i son l.i.

1a transformación

$$F_j = \sqrt{\frac{2y_j}{w_j}} \cos x_j$$

$$P_j = -\sqrt{2w_j y_j} \sin x_j$$

transforma el Hamiltoniano en,

$$H = \sum_{j=1}^n w_j y_j = H(y_1, \dots, y_n)$$

y
$$F_j = 2w_j y_j$$

Ejemplo 3

Sea $H = H(y_1, \dots, y_n) \in \mathcal{E}^2(D_2)$

$$D_2 \subseteq \mathbb{R}^n$$

consideramos el flujo de X_H en

$$M = \mathbb{T}^n \times D_2$$

\mathbb{T}^n es el toro de dimensión n .
 $\mathbb{T}^n = \mathbb{R}^n / \mathbb{Z}^n$

• Es integrable

• Tiene la propiedad de que

$$\{(x, y) : y_j = c_j\}$$

son toros (y por lo tanto compactos).

Estas variables (x, y) , $x \in \mathbb{T}^n$, $y \in \mathbb{D}_2 \subset \mathbb{R}^n$
se llaman variables de acción-ángulo.

x_j 's son variables de ángulo ($x_j \in \mathbb{T}$)

y las y_j son las variables de acción.

Las y_j se relacionan con la
integral de acción

$$\int_{\gamma} \sum_{j=1}^n p_j dq_j$$

donde γ es
una curva cerrada.

En el ejemplo de n -osciladores armónicos

$$\text{el Hamiltoniano } H = \sum_{j=1}^n \omega_j y_j$$

Tomamos γ como la elipse

$$p_1^2 + \omega_1^2 q_1^2 = a_1, \quad p_j = p_j^0, \quad q_j = q_j^0$$

para $j \geq 2$.

$$\frac{\oint a_1}{\omega_1} = \int_0^{2\pi} y_1 dx_1 = 2\pi y_1$$

Enunciado del Teorema de Arnold-Jost

Las F_j 's son constantes a lo largo de las trayectorias de X_H , entonces es natural considerar conjuntos de nivel,

$$\mathcal{N}_c = \{ m \in \mathcal{M} : F_j(m) = c_j, j=1, 2, \dots, n \}$$

son subvariedades n -dimensionales de \mathcal{M} .

Del hecho de que

(i) dF_1, dF_2, \dots, dF_n son l.i. en \mathcal{M} .

(ii) $\{H, F_j\} = 0$ en \mathcal{M} .

se sigue que $X_{F_1}, X_{F_2}, \dots, X_{F_n}$ expanden un espacio tangente de \mathcal{N}_c .

• por independencia lineal y por que

$$X_{F_j}(F_k) = \{F_j, F_k\} = 0$$

De hecho, por (ii), $X_H(F_k) = 0$

\Rightarrow que X_H es tangencial a \mathcal{N}_c .

Las variedades \mathcal{N}_c son lagrangianas ya que

$$\Omega (X_{F_j}, X_{F_k}) = \{F_j, F_k\} = 0$$

Notamos que la elección de integrales individuales no es importante y que podemos tomar una transformación de ellas.

Por ejemplo, tomamos $F = (F_1, \dots, F_n)$ y funciones $M_k(F)$.

$$\{M_k(F), M_l(F)\} = \sum_{i,j=1}^n \frac{\partial(M_k, M_l)}{\partial(F_i, F_j)} \{F_i, F_j\}$$

estas también están dadas en involución si el Jacobiano es no singular.

El teorema dice que una de las variedades \mathcal{N}_{c^*} es compacta y conexa, entonces es un toro n -dimensional y en una vecindad de este toro se puede escribir el campo vectorial X_H como en el ejemplo 3.

Es decir que podemos introducir coordenadas de acción ángulo.

Sea (\mathcal{M}, Ω) una variedad simpléctica de dimensión $2n$.

Teorema (Arnold-Jost)

Sea $F = (F_1, \dots, F_n)$ una función vectorial clase C^2 en la variedad simpléctica (\mathcal{M}, Ω) y asumimos que F satisface (i), (ii), (iii).

También asumimos que la subvariedad n -dimensional $\mathcal{N}_{c^*} := F^{-1}(c^*) \subset \mathcal{M}$ es compacta y conexa.

Entonces,

(i) $\mathcal{N}_{c^*} = F^{-1}(c^*)$ es un toro n -dimensional $\cong \mathbb{T}^n$.

(ii) Hay una vecindad $\mathcal{U}(\mathcal{N}_{c^*}) \subset \mathcal{M}$ donde se pueden escribir coordenada x_j, y_j de la siguiente manera.

Si $x = (x_1, x_2, \dots, x_n)$ son variables en el toro $\mathbb{T}^n = \mathbb{R}^n / \mathbb{Z}^n$ y $y = (y_1, \dots, y_n)$ $y \in D$, donde D_1 y D_2 son dominios en \mathbb{R}^n que contienen $y = C^*$, entonces existen difeomorfismos

$$\Psi : \mathbb{T}^n \times D_1 \rightarrow \mathcal{U}(N_{C^*})$$

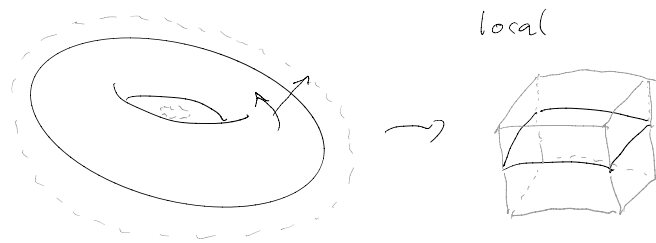
$$\mu : D_2 \rightarrow D_1, \quad \mu(C^*) = 0$$

tales que

$$\mu \circ F \circ \Psi = y$$

$$\Psi^* \Omega = \sum_{j=1}^n dy_j \wedge dx_j.$$

En particular, Ψ mapea el toro $\mathbb{T}^n \times \{C^*\}$ en $N_{C^*} = F^{-1}(C^*)$ y el toro $\mathbb{T}^n \times \{y\}$ en $N_C \cap \mathcal{U}$ donde $y = \mu(C)$



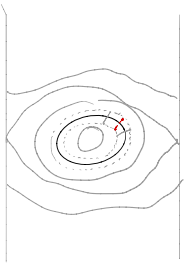
Cordario

Cualquier sistema Hamiltoniano integrable que está dado por H con integrales F_j se transforma por el difeomorfismo simpléctico Ψ en el siguiente sistema en $\mathbb{T}^n \times D$:

$$H \circ \Psi = h(y_1, \dots, y_n)$$

donde x_j, y_j son coordenadas canónicas y $x \in \mathbb{T}^n$ son variables angulares módulo 1.

En particular, en $\mathcal{U}(N_C)$ el Hamiltoniano es una función de las integrales F_1, \dots, F_n .



Movimiento Cuasi-periódico

Consideramos un Hamiltoniano integrable.

$$H = \frac{1}{2} \sum_{j=1}^n p_j^2 + (2\pi \omega_j)^2 (q_j)^2 \quad \left| \quad \begin{array}{l} \dot{q}_j = p_j \\ \dot{p}_j = -2\pi \omega_j^2 q_j \end{array} \right.$$

El flujo es

$$\varphi_j^t(q, p) = \left(q_j \cos(2\pi \omega_j t) + \frac{p_j}{2\pi \omega_j} \sin(2\pi \omega_j t), \right. \\ \left. p_j \cos(2\pi \omega_j t) - 2\pi \omega_j q_j \sin(2\pi \omega_j t) \right)$$