

Como $d\Omega = 0$ y por la fórmula mágica de Cartan

$$\begin{aligned} \mathcal{L}_X \Omega &= d(i_X \Omega) + i_X d\Omega \\ &= d(i_X \Omega) = d\alpha = 0 \end{aligned}$$

esto es equivalente a

$$\mathcal{L}_X \Omega = 0$$

El campo vectorial se llama Hamiltoniano exacto si la 1-forma no es sólo cerrada sino también exacta.

$$\alpha = dH, \quad H \text{ función de } \mathcal{M}.$$

y H se llama la función Hamiltoniana.

Todo campo vectorial Hamiltoniano es localmente Hamiltoniano exacto gracias al lema de Poincaré-Cartan.

Ejemplo

Sea la variedad simpléctica $\mathbb{T}^n \times \mathbb{R}^n$
(x, y)

$$\Omega = \sum_{j=1}^n dy_j \wedge dx_j \quad (\alpha_j \text{ mod } 1)$$

la forma

$$\alpha = \sum_{k=1}^n a_k dx_k, \quad a = (a_1, \dots, a_n) \in \mathbb{R}^n$$

es cerrada pero no exacta si $a \neq 0$.

Únicamente en el espacio cubriente $\mathbb{R}^n \times \mathbb{R}^n$ tendremos $\alpha = dH$ con $H = \langle a, x \rangle$

El campo vectorial Hamiltoniano está dado por

$$\dot{x} = 0, \quad \dot{y} = a.$$

que no es un campo vectorial Hamiltoniano exacto.

Relacionamos estos campos Hamiltonianos con los de \mathbb{R}^{2n} usando las coordenadas.

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

$$\text{Si } X_\alpha = \sum_{j=1}^n \left(a_j \frac{\partial}{\partial x_j} + b_j \frac{\partial}{\partial y_j} \right)$$

$\exists \alpha$ es la 1-forma correspondiente

$$\alpha = -dH = -\sum_{j=1}^n (H_{x_j} dx_j + H_{y_j} dy_j)$$

entonces

$$\begin{aligned} i_X \Omega &= i_X \sum dy_j \wedge dx_j \\ &= \sum (i_X dy_j) dx_j - (i_X dx_j) dy_j \\ &= \sum (b_j dx_j - a_j dy_j) \end{aligned}$$

$$i_X \Omega = \alpha \Rightarrow a_j = H_{y_j} \quad \text{y} \quad b_j = -H_{x_j}$$

$$X_\alpha = \sum_{j=1}^n \left(H_{y_j} \frac{\partial}{\partial x_j} - H_{x_j} \frac{\partial}{\partial y_j} \right)$$

Esto corresponde con la definición de campos Hamiltonianos que teníamos en \mathbb{R}^{2n} .

Teorema

Un campo vectorial X con flujo φ_t es Hamiltoniano si y sólo si φ_t es simpléctico para todo t .

Dem

$$X \text{ es Hamiltoniano} \Rightarrow \mathcal{L}_X \Omega = 0$$

entonces

$$\frac{d}{dt} (\varphi_t)^* \Omega = (\varphi_t)^* (\mathcal{L}_X \Omega) = 0$$

$$\Rightarrow (\varphi_t)^* \Omega = \text{cte.} = \Omega$$

$$(\varphi_0)^* \Omega = \Omega$$

Ahora si φ_t es simpléctico $(\varphi_t)^* \Omega = \Omega \forall t$

$$0 = \frac{d}{dt} (\varphi_t)^* \Omega = (\varphi_t)^* (\mathcal{L}_X \Omega) \quad \forall t$$

$$\Rightarrow \mathcal{L}_X \Omega = 0 \quad (\text{Hamiltoniano})$$

Denotamos un campo hamiltoniano exacto

X por

$$\Omega(X, \cdot) = -dH \quad \text{y} \quad X = X_H$$

Notar que H está determinado modulo una constante siempre que la variedad sea conexa.

La función H es una primera integral.

Sea φ_t el flujo de X_H ,

$$\begin{aligned} \frac{d}{dt} H(\varphi_t(x)) &= dH(X_H) \circ \varphi_t \\ &= -\Omega(X_H, X_H) \circ \varphi_t = 0 \end{aligned}$$

para toda $x \in M$, consecuencia de la antisimetría de Ω .

Tenemos el siguiente teorema.

Teo

Sea (M_1, Ω_1) y (M_2, Ω_2) dos variedades simplécticas y $\Psi: M_1 \rightarrow M_2$ es difeomorfismo. Entonces si Ψ es simpléctico si y sólo si $\Psi^* X_H = X_K$ donde $K = H \circ \Psi$ para H en M_2 .

Dem

Assumimos que Ψ simpléctica

$$\Psi^* \Omega_2 = \Omega_1 \quad \text{y} \quad X = X_H$$

Entonces

$$\begin{aligned} d(H \circ \Psi) &= \Psi^* dH = -\Psi^* (i_{X_H} \Omega_2) = -i_{\Psi^* X_H} (\Psi^* \Omega_2) \\ &= -i_{\Psi^* X_H} \Omega_1 = -\Omega_1(\Psi^* X_H, \cdot) \end{aligned}$$

Este es hamiltoniano exacto en (M_1, Ω_1)

$$\Psi^* X_H = X_{H \circ \Psi} = X_K$$

El converso es similar. //

Observamos que si (M, Ω) es una variedad simpléctica exacta, $\Omega = dd\lambda$, entonces el flujo φ_t de un campo hamiltoniano exacto $X = X_H$ consiste de mapeos exactos simplécticos.

$$(\varphi_t)^* \lambda - \lambda = d(f_t) \quad \text{para } f_t \text{ función}$$

De hecho $\psi_0 = id.$

$$(\psi_t)^* \alpha - (\psi_0)^* \alpha = \int_0^t \frac{d}{ds} (\psi_s)^* \alpha ds$$

el integrando

$$\frac{d}{ds} (\psi_s)^* \alpha = (\psi_s)^* \mathcal{L}_X \alpha$$

$$= (\psi_s)^* (i_X d\alpha + d(i_X \alpha))$$

$$= (\psi_s)^* (-dH + d\alpha(x))$$

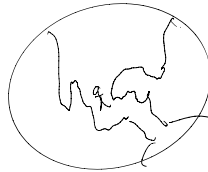
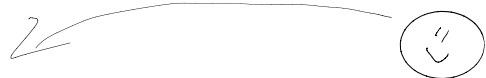
$$= d(\psi_s)^* (-H + \alpha(x))$$

$$= d([-H + \alpha(x)] \circ \psi_s)$$

$$d \int_0^t [(-H + \alpha(x)) \circ \psi_s] ds$$

$$\text{)} f_t = \int_0^t [(-H + \alpha(x)) \circ \psi_s] ds$$

En el sistema solar, hay muchos satélites que están en resonancias (1:1 y otras). La Luna está en una resonancia 1:1.



Suposiciones

- La Luna se desliza en una órbita kepleriana (una elipse)
- Para ver la orientación asumimos que la Luna es un cuerpo rígido que gira con respecto a un eje perpendicular al eje de la eclíptica. (plano que contiene a la elipse).