

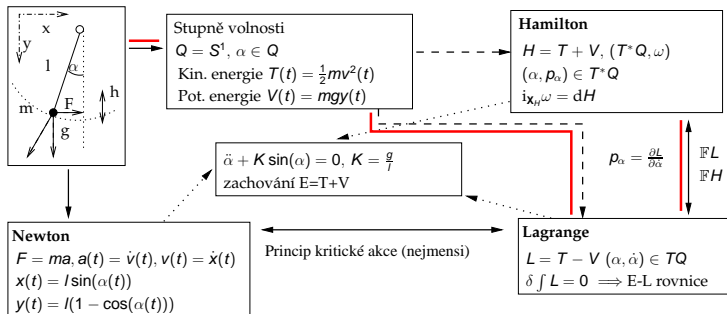
Setrvačníky v \mathbb{R}^4

Pavel Hájek

MFF UK

8. září 2010

Geometrická mechanika



Hamiltonovský systém

Trojice (M, ω, H) , kde

- (M, ω) je **symplektická varieta**, tj.
 M je hladká varieta a ω je nedegenerovaná uzavřená vnější diferenciální 2-forma
- H je hladká funkce zvaná **Hamiltonián**

Příklady symplektických variet

- T^*Q , $\dim(Q) = n$ s $\omega = \sum_{i=1}^n dp_i \wedge dq^i$ v kanonických souřadnicích (q^i, p_i) ($\omega = -d\theta$, $\theta = \sum_{i=1}^n p_i dq^i$ Liouvilleova 1-forma)
- S^2 s $\omega = \sin^2(\alpha)d\alpha \wedge d\beta$ ve sférických souřadnicích (α, β) .
Není symplektickým kotečným bandlem žádné variety (ω není exaktní)

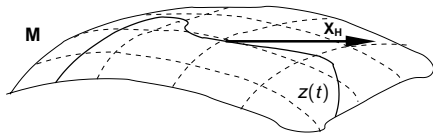
Příklady symplektických variet

- T^*Q , $\dim(Q) = n$ s $\omega = \sum_{i=1}^n dp_i \wedge dq^i$ v kanonických souřadnicích (q^i, p_i) ($\omega = -d\theta$, $\theta = \sum_{i=1}^n p_i dq^i$ Liouvilleova 1-forma)
- S^2 s $\omega = \sin^2(\alpha)d\alpha \wedge d\beta$ ve sférických souřadnicích (α, β) .
Není symplektickým kotečným bandlem žádné variety (ω není exaktní)

Hamiltonovské vektorové pole a Hamiltonovy rovnice

(M, ω, H) Hamiltonovský systém. Pak

- **Hamiltonovské vektorové pole** ... $X_H \in \mathfrak{X}(M)$ splňující $i_{X_H}\omega = dH$, kde $i_{X_H}\omega = \omega(X_H, -) \in \mathcal{E}^1(M)$.
- **Hamiltonovy kanonické rovnice** ... rovnice pro integrální křivku $z(t) \in M$, $t \in \mathbb{R}$ pole X_H , tj. $\frac{d}{dt}z(t) = X_H(z(t))$.



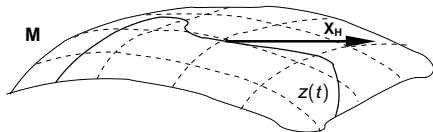
„Klasicky“ (lokálně): $M = T^*Q$, $z(t) = (q^i(t), p_i(t))$

$$\dot{q}^i = \frac{\partial H}{\partial p_i}, \quad \dot{p}_i = -\frac{\partial H}{\partial q^i}$$

Hamiltonovské vektorové pole a Hamiltonovy rovnice

(M, ω, H) Hamiltonovský systém. Pak

- **Hamiltonovské vektorové pole** ... $X_H \in \mathfrak{X}(M)$ splňující $i_{X_H}\omega = dH$, kde $i_{X_H}\omega = \omega(X_H, -) \in \mathcal{E}^1(M)$.
- **Hamiltonovy kanonické rovnice** ... rovnice pro integrální křivku $z(t) \in M$, $t \in \mathbb{R}$ pole X_H , tj. $\frac{d}{dt}z(t) = X_H(z(t))$.



„Klasicky“ (lokálně): $M = T^*Q$, $z(t) = (q^i(t), p_i(t))$

$$\dot{q}^i = \frac{\partial H}{\partial p_i}, \quad \dot{p}_i = -\frac{\partial H}{\partial q^i}$$

Poissonovy závorky a integrály pohybu

Poissonovy závorky

Zobrazení $\{-, -\} : C^\infty(M) \times C^\infty(M) \rightarrow C^\infty(M)$ definované jako

$$\{F, G\} = \omega(X_F, X_G) \quad , \quad F, G \in C^\infty(M)$$

- $\{-, -\}$ jsou antisymetrické
- $X \in \mathfrak{X}(M)$ Hamiltonovské $\Leftrightarrow X[f] = \{f, H\}$, $f \in C^\infty(M)$
(Poissonovy variety $(M, \{-, -\})$)
- $\frac{d}{dt}(f \circ z) = \{f, H\} \circ z$ pro každou $f \in C^\infty(M)$.

Integrál pohybu

$f \in C^\infty(M)$ je integrálem pohybu (M, ω, H) , resp. zachovávající se veličinou, jestliže $\{f, H\} = 0$.

- Integrálem pohybu je vždy „energie“ $H (= T + V)$, tj.
 $\{H, H\} = 0$

Poissonovy závorky a integrály pohybu

Poissonovy závorky

Zobrazení $\{-, -\} : C^\infty(M) \times C^\infty(M) \rightarrow C^\infty(M)$ definované jako

$$\{F, G\} = \omega(X_F, X_G) \quad , \quad F, G \in C^\infty(M)$$

- $\{-, -\}$ jsou antisymetrické
- $X \in \mathfrak{X}(M)$ Hamiltonovské $\Leftrightarrow X[f] = \{f, H\}$, $f \in C^\infty(M)$
(Poissonovy variety $(M, \{-, -\})$)
- $\frac{d}{dt}(f \circ z) = \{f, H\} \circ z$ pro každou $f \in C^\infty(M)$.

Integrál pohybu

$f \in C^\infty(M)$ je integrálem pohybu (M, ω, H) , resp. zachovávající se veličinou, jestliže $\{f, H\} = 0$.

- Integrálem pohybu je vždy „energie“ $H (= T + V)$, tj.
 $\{H, H\} = 0$

Poissonovy závorky a integrály pohybu

Poissonovy závorky

Zobrazení $\{-, -\} : C^\infty(M) \times C^\infty(M) \rightarrow C^\infty(M)$ definované jako

$$\{F, G\} = \omega(X_F, X_G) \quad , \quad F, G \in C^\infty(M)$$

- $\{-, -\}$ jsou antisymetrické
- $X \in \mathfrak{X}(M)$ Hamiltonovské $\Leftrightarrow X[f] = \{f, H\}$, $f \in C^\infty(M)$
(Poissonovy variety $(M, \{-, -\})$)
- $\frac{d}{dt}(f \circ z) = \{f, H\} \circ z$ pro každou $f \in C^\infty(M)$.

Integrál pohybu

$f \in C^\infty(M)$ je integrálem pohybu (M, ω, H) , resp. zachovávající se veličinou, jestliže $\{f, H\} = 0$.

- Integrálem pohybu je vždy „energie“ $H (= T + V)$, tj.
 $\{H, H\} = 0$

Integrabilní systém

(M, ω, H) , $\dim(M) = 2n$ je **úplně integrabilní** \Leftrightarrow existuje n integrálů pohybu $K_i \in C^\infty(M)$ v involuci, tj.

$\{K_i, K_j\} = 0$, $i, j = 1, \dots, n$ a diferenciály df_i , $i = 1, \dots, n$ jsou lineárně nezávislé.

Liouville-Arnoldova věta

(M, ω, H) úplně integrabilní Hamiltonovský systém na kompaktní varietě M . Označme $\{K_1, \dots, K_n\}$ integrály pohybu a $E : m \in M \mapsto (K_1(m), \dots, K_n(m)) \in \mathbb{R}^n$. Jestliže je $c \in \mathbb{R}^n$ regulární hodnotou E a $E^{-1}(c)$ je souvislé, pak

$$M_c = E^{-1}(c) \simeq_{\text{difeo}} \mathbb{T}^n$$

Heslo: „Pohyby se dějí na toru“



$$T^2 = S^1 \times S^1$$

Důsledky Liouville-Arnoldovy věty

- „**Action-angle variables**“: Lokální souřadnice $(\alpha_1, \dots, \alpha_n, K_1, \dots, K_n)$ na T^*Q ((α_j) na $M_c \simeq \mathbb{T}^n$), že $\omega = \sum_{j=1}^n d\alpha_j \wedge dK_j$ a $H = H(K_j)$, tj.

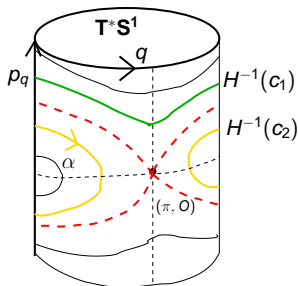
$$\dot{K}_j = -\frac{\partial H}{\partial \alpha_j} = 0, \quad \dot{\alpha}_j = \frac{\partial H}{\partial K_j} = F_j(K_j)$$

- Původní řešení $z(t) = (q^i(t), p_i(t))$ v **kvadraturách**

Příklad (kyvadlo):

$$H = \frac{p_q^2}{2m} + mgl(1 - \cos(q))$$

$$E(q, p_q) = H(q, p_q), \quad E^{-1}(c_i) \simeq S^1$$



n -rozměrné setrvačníky

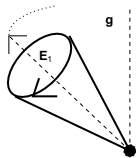
Hamiltonovské systémy na $(T^*SO(n), \omega)$ s:

Volný... $H(R, P_R) = \frac{1}{2}\text{tr}(P_R Q P_R^T)$.

Těžký... $H(R, P_R) = \frac{1}{2}\text{tr}(P_R Q P_R^T) + R \mathbf{X}_T \cdot \mathbf{g}$.

- $R \in SO(n)$, $P_R \in T_R^*SO(n)$
 $M = (L_R)_E^*(P_R) \in \mathfrak{so}^*(n)$ moment hybnosti v tělese
- Q pozitivně definitní matice „momentu setrvačnosti“ (rozložení hmoty)
- $\mathbf{X}_T \in \mathbb{R}^n$ „těžiště“, $\mathbf{g} \in \mathbb{R}^n$ tíhový vektor
- transformace souřadnic $\mathbf{x} = R\mathbf{X}$

3D Lagrangeův setrvačnick



$$Q = \begin{pmatrix} A & 0 & 0 \\ 0 & B & 0 \\ 0 & 0 & B \end{pmatrix}, \quad A, B > 0$$

$$\mathbf{X}_T = (X, 0, 0)$$

- $H(\mathbf{M}) = \frac{1}{2} \mathbf{M} \cdot Q \mathbf{M} + R \mathbf{X}_T \cdot \mathbf{g}$
- $\mathbf{M} \in (\mathbb{R}^3)^* \simeq \mathfrak{so}^*(3)$, kde \cdot je standardní skal. součin na \mathbb{R}^3
- Integrály pohybu: H , $\mathbf{M} \cdot \mathbf{X}_T$ ($SO(2)$ symetrie vůči otočení kolem \mathbf{X}_T), $R \mathbf{M} \cdot \mathbf{g}$ ($SO(2)$ symetrie vůči otočení kolem \mathbf{g} v prostoru), tj. 3 funkce
- $\dim(T^*SO(3)) = 6$, tedy úplně integrabilní systém, se sadou I.P. výše

4D Lagrangeův setrvačnick

- $SO(2) \times SO(2)$ symetrický setrvačnick, tj.

$$Q = \begin{pmatrix} A & 0 & 0 & 0 \\ 0 & A & 0 & 0 \\ 0 & 0 & B & 0 \\ 0 & 0 & 0 & B \end{pmatrix}, \quad A, B > 0, \quad \mathbf{X}_T = (X, X, 0, 0)$$

- $H(R, P_R) = \frac{1}{2}\text{tr}(P_R Q P_R^T) + R \mathbf{X}_T \cdot \mathbf{g}$, $P_R \in T_R^* SO(4)$
- Integrály pohybu: H , 3 složky $R M R^T$ ($SO(3)$ symetrie kolem \mathbf{g} , analogie $R \mathbf{M} \cdot \mathbf{g}$), jedna složka M ($SO(2)$ symetrie kolem \mathbf{X}_T), tj. zatím 5 funkcí
- $\dim(T^* SO(4)) = 12$, tj. k integrabilitě zbývá 1 a ověření předpokladů

Děkuji za pozornost.