

Lagrange és Hamilton mechanika

Hülber Tímea, Márton Attila, Molnár András

2010. október 17.

Tartalom

- 1 Lagrange mechanika
 - Variáció
 - Lagrange egyenlet
 - Legendre transzformáció
 - Hamilton egyenletek
- 2 Noether tétel
- 3 Hamilton mechanika
 - Szimplektikus sokaság
 - Hamilton mező
 - Hamilton és Lagrange egyenletek ekvivalenciája

Variációs számítás

Görbék terén értelmezett funkcionál szélsőértékének keresésére.

Görbe: $\gamma = \{(t, \underline{x}) : \underline{x} = \underline{x}(t), t_0 \leq t \leq t_1\}$.

Görbe variációja: $\gamma' = \{(t, \underline{x}) : \underline{x} = \underline{x}(t) + \underline{h}(t), t_0 \leq t \leq t_1\}$.

Például: Egy görbe hossza $\Phi(\gamma) = \int_{t_0}^{t_1} \sqrt{1 + \dot{x}^2} dt$.

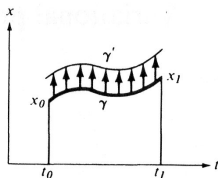


Figure: görbe variálása

Differenciálhatóság

Def Φ differenciálható, ha $\Phi(\gamma + h) - \Phi(\gamma) = F + R$ alakban írható, ahol

- F lineárisan függ h -től,
- $R(h, \gamma) = O(h^2)$.

Például:

$\gamma = \{(t, x) : x = x(t), t_0 \leq t \leq t_1\}$ és $\Phi(\gamma) = \int_{t_0}^{t_1} L(x, \dot{x}, t) dt$
Ekkor $\Phi(\gamma)$ differenciálható és

$$F(h) = \int_{t_0}^{t_1} \left[\frac{\partial L}{\partial x} - \frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{x}} \right] h dt + \left[\frac{\partial L}{\partial \dot{x}} h \right]_{t_0}^{t_1}$$

Szélsőérték

Def $\Phi(\gamma)$ differenciálható funkcionál *szélsőértéke*: olyan γ -nál, amire $F(h) = 0 \forall h$.

Tétel $x(t_0) = x_0$ és $x(t_1) = x_1$. $\gamma : x = x(t)$ görbére a $\Phi(\gamma) = \int_{t_0}^{t_1} L(x, \dot{x}, t) dt$ funkcionálnak szélsőértéke van \Leftrightarrow ha

$$\frac{\partial L}{\partial x} - \frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{x}} = 0.$$

Például: görbehossz szélsőértéke, ha γ egy egyenes.

$$L = \sqrt{1 + \dot{x}^2}, \quad \frac{\partial L}{\partial x} = 0, \quad \frac{\partial L}{\partial \dot{x}} = \frac{\dot{x}}{\sqrt{1 + \dot{x}^2}} \Rightarrow \frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{x}} = 0.$$

Euler-Lagrange egyenlet

Def $\Phi(\gamma) = \int_{t_0}^{t_1} L(x, \dot{x}, t) dt$ funkcionálhoz tartozó *Euler-Lagrange egyenlet*:

$$\frac{\partial L}{\partial x} - \frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{x}} = 0.$$

Tétel Azon görbék közül, melyek átmennek a (t_0, x_0) és (t_1, x_1) pontokon a $\Phi(\gamma) = \int_{t_0}^{t_1} L(x, \dot{x}, t) dt$ funkcionál az esetén veszi fel a szélsőértékét, mely kielégíti az Euler-Lagrange egyenletet.

Legkisebb hatás elve

Tétel Newtoni rendszer mozgásegyenlete:

$$\frac{d}{dt}(m_i \dot{\underline{r}}_i) + \frac{\partial U}{\partial \underline{r}_i} = 0 \quad i = 1 \dots n$$

A hozzá tartozó funkcionál:

$$\Phi(\gamma) = \int_{t_0}^{t_1} L dt,$$

ahol $L=T-U$, T a rendszer kinetikus és U a potenciális energiája.

Bizonyítás

$$U = U(\underline{r}), \quad T = \sum m_i \dot{\underline{r}}_i^2 \Rightarrow \frac{\partial L}{\partial \dot{\underline{r}}_i} = \frac{\partial T}{\partial \dot{\underline{r}}_i} = m_i \dot{\underline{r}}_i \quad \frac{\partial L}{\partial \underline{r}_i} = -\frac{\partial U}{\partial \underline{r}_i}$$

Legkisebb hatás elve

Következmény (q_1, \dots, q_{3n}) az n tömegpontot tartalmazó rendszer konfigurációs térbeli koordinátái. \underline{q} fejlődése az Euler-Lagrange egyenlet alapján történik, ahol $L=T-U$.

Definíciók

- *Hatás:* $\int_{t_0}^{t_1} L(\underline{q}, \underline{\dot{q}}, t) dt$
- *Lagrange függvény:* $L(\underline{q}, \underline{\dot{q}}, t) = T - U$
- *Általánosított koordináták:* \dot{q}_i
- *Általánosított impulzusok:* $\frac{\partial L}{\partial \dot{q}_i} = p_i$
- *Általánosított erők:* $\frac{\partial L}{\partial q_i} = K_i$
- *Lagrange egyenlet:* $\frac{\partial L}{\partial x} - \frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{x}} = 0$

Definíció

Legyen $y = f(x)$ konvex függvény ($f''(x) > 0$).

$x = x(p)$ pontban van a függvény a legtávolabb az $y = px$ egyenestől.

Vagyis $F(p, x) = px - f(x)$ függvény maximumhelye $x = x(p)$.

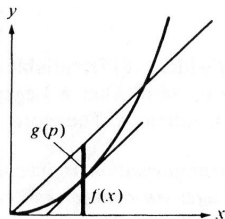
Definíció

$f(x)$ Legendre transzformáltja:

$$g(p) = F(p, x(p))$$

Következmény

$$\left. \frac{\partial F}{\partial x} \right|_{x=x(p)} = 0 \Rightarrow f'(x)|_{x(p)} = p.$$



Hamilton és Lagrange egyenletek ekvivalenciája

Tétel A Lagrange egyenletrendszer ekvivalens egy $2n$ egyenletből álló elsőfokú egyenletrendszerrel.

$$\underline{\dot{p}} = -\frac{\partial H}{\partial \underline{q}}, \quad \underline{\dot{q}} = \frac{\partial H}{\partial \underline{p}}, \quad \text{ahol} \quad H(\underline{p}, \underline{q}, t) = \underline{p}\underline{\dot{q}} - L(\underline{q}, \underline{\dot{q}}, t).$$

Bizonyítás

$$dH = \frac{\partial H}{\partial \underline{p}} d\underline{p} + \frac{\partial H}{\partial \underline{q}} d\underline{q} + \frac{\partial H}{\partial t} dt = \underline{\dot{q}} d\underline{p} - \frac{\partial L}{\partial \underline{q}} d\underline{q} - \frac{\partial L}{\partial t} dt$$

Tétel Legyen $L = T - U$, $T = \frac{1}{2} \sum_{i,j} a_{ij} \dot{q}_i \dot{q}_j$, ahol $a_{ij} = a_{ij}(\underline{q}, t)$ és $U = U(\underline{q})$. Ekkor $H = T + U$ a teljes energia.

Noether tétel

Jelölés. M sima sokaság. $L:TM \rightarrow \mathbb{R}$ folytonos funkcionál,
 $h:M \rightarrow M$ folytonos, $h_*:TM \rightarrow TM$ indukált leképezés.

Definíció. Egy Lagrange rendszer (M,L) invariáns a h -ra, ha bármely $\mathbf{v} \in TM$ vektorra: $L(h_*\mathbf{v}) = L(\mathbf{v})$

Példa

$M = \{(x_1, x_2, x_3)\}$ és $L = (m/2)(\dot{x}_1^2 + \dot{x}_2^2 + \dot{x}_3^2) - U(x_2, x_3)$, ekkor a rendszer invariáns a $h:(x_1, x_2, x_3) \rightarrow (x_1 + s, x_2, x_3)$ eltolással szemben, azonban x_2 és x_3 irányra ez nem igaz

Noether tétel

Tétel. Noether tétel: ha (M, L) invariáns a $h^s : M \rightarrow M$ ($s \in \mathbb{R}$) egyparaméteres diffeomorfizmus csoportra, akkor létezik első integrálja: $I : TM \rightarrow \mathbb{R}$. Lokális koordinátákkal:

$$I(\mathbf{q}, \dot{\mathbf{q}}) = \left. \frac{\partial L}{\partial \dot{\mathbf{q}}} \frac{dh^s(\mathbf{q})}{ds} \right|_{s=0}$$

Megjegyzés: $I = \frac{\partial L}{\partial \dot{\mathbf{q}}} \mathbf{q}'$ koordinátarendszer-független

Noether tétel

$\mathbf{q}(t)$ megoldás $\rightarrow \Phi(s, t) = h^s \mathbf{q}(t)$ megoldás:

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

$$0 = \frac{\partial L(\Phi, \dot{\Phi})}{\partial s} = \frac{\partial L}{\partial \mathbf{q}} \Phi' + \frac{\partial L}{\partial \dot{\mathbf{q}}} \dot{\Phi}'$$

$$0 = \left(\frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{\mathbf{q}}} \right) \mathbf{q}' + \frac{\partial L}{\partial \dot{\mathbf{q}}} \left(\frac{d}{dt} \mathbf{q}' \right) = \frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{\mathbf{q}}} \mathbf{q}' \right) = \frac{d}{dt} I$$

Példa: nem kölcsönható tömegpontok

Lagrange-fv:

$$L = \sum m_i \frac{\dot{\mathbf{x}}_i^2}{2} - U(\mathbf{x})$$

i. tkp. koordinátája $\mathbf{x}_i = x_{i1}\mathbf{e}_1 + x_{i2}\mathbf{e}_2 + x_{i3}\mathbf{e}_3$. Kényszer: $f_j(x) = 0$

Tfh. $h^s: \mathbf{x}_i \rightarrow \mathbf{x}_i + s\mathbf{e}_1$ eltolás minden i -re lehetséges, tehát a kényszerek megengedik a rendszer \mathbf{e}_1 mentén történő mozgását, a potenciális energia megváltozása nélkül. Noether: a rendszerünk tkp mozgásának vetülete \mathbf{e}_1 -re egyenletes.

$$\frac{d}{ds}(h^s \mathbf{x}_i)|_{s=0} = \mathbf{e}_1$$
$$I = \sum \frac{\partial L}{\partial \dot{\mathbf{x}}_i} \mathbf{e}_1 = \sum m_i \dot{\mathbf{x}}_i$$

Szimplektikus sokaság

Szimplektikus sokaság

(M, Ω) pár, M : differenciálható sokaság, Ω : nem elfajuló zárt 2-forma.

Állítás. $\dim M = 2n$

Ha $\Omega = A_{ij} dx_i \wedge dx_j$, akkor

$$\det(A) = \det(A^T) = \det(-A) = (-1)^{\dim M} \det(A)$$

Állítás. Ω segítségével $TM_p \cong TM_p^*$

Injekció: $X \in TM_p$ esetén $\bar{X}(Y) := \Omega(X, Y)$, Ω nem elfajuló

Véges dimenzió: $\dim TM_p = \dim TM_p^*$, izomorfizmus.

Jelölés. Ha $\bar{X} = \omega$ akkor $\bar{\omega} := X$. Azaz

$$\omega(Y) = \bar{X}(Y) = \Omega(X, Y) = \Omega(\bar{\omega}, Y).$$

Hamilton mező

Hamilton mező

X , ha $\exists H: X = \overline{dH}$. H : Hamilton-függvény.

Definíció. f első integrál, ha $Xf = 0$.

Állítás. H első integrál.

$X(f) = df(X) = \Omega(\overline{df}, \overline{dH}) = 0$, ha $f = H$.

Legyen $\sigma_t(p)$ a \overline{dH} által indukált fázisfolyam: $\dot{\sigma}_t(p) = \overline{dH}$. Ekkor

$$\dot{f} \equiv \frac{df(\sigma_t(p_0))}{dt} = df(\dot{\sigma}_t) = df(\overline{dH}) = \Omega(\overline{df}, \overline{dH})$$

Példa

Legyenek (q^i, p_i) koordinátázás M páros dimenziós sokaságon,

$$\Omega = 2dq^i \wedge dp_i = dq^i \otimes dp_i - dp_i \otimes dq^i.$$

Állítás. Ω zárt.

$$d\Omega = 2d^2q^i \wedge dp_i - 2dq^i \wedge d^2p_i = 0$$

Legyen $X = \xi^i \frac{\partial}{\partial q^i} + \xi_j \frac{\partial}{\partial p_j}$, $Y = \eta^i \frac{\partial}{\partial q^i} + \eta_j \frac{\partial}{\partial p_j}$, ekkor

$$\Omega(X, Y) = (dq^i \otimes dp_i - dp_i \otimes dq^i)(X, Y) = \xi^i \eta_i - \xi_i \eta^i$$

Azaz $\overline{X} = -\xi_j dq^j + \xi^i dp_i$.

Ha X hamiltoni, akkor $X = \overline{dH} = \frac{\partial H}{\partial p_i} \frac{\partial}{\partial q^i} - \frac{\partial H}{\partial q^i} \frac{\partial}{\partial p_i}$

Ha γ integrál görbe, akkor

$$\frac{dq^i(\gamma(t))}{dt} = \frac{\partial H}{\partial p_i} \quad \frac{dp_j(\gamma(t))}{dt} = -\frac{\partial H}{\partial q^j}$$

Hamilton és Lagrange

M sokaság, $TM^* = \cup_p TM_p^*$ ko-érintőnyaláb (sokaság!)
koordinátázható:

$$\omega = p_i dq^i \rightarrow (q^1, \dots, q^n, p_1, \dots, p_n)$$

Természetes projekció: $\pi : T^*M \rightarrow M : \omega \mapsto q$,

indukált leképezés: $\pi_* : T_\omega(T^*M) \rightarrow T_q M$

Kanonikus 1-forma: $\theta_\omega(X_\omega) = \omega(\pi_* X_\omega)$

$$\theta = p_i dq^i$$

Ekkor $\Omega = -2d\theta = 2dq^i \wedge dp_i$ szimplektikus struktúra.

Hamilton és Lagrange

M Riemann sokaság, L lagrange függvény, g_{ij} metrikus tenzor.

$$\dot{p}_i = g_{ij}\ddot{q}^j = \frac{\partial L}{\partial q^i}$$

Ekkor dH számolható természetes szimplektika mellett:

$$\begin{aligned}dH &= \frac{\partial H}{\partial p_i} dq^i + \frac{\partial H}{\partial q^i} dp_i = -\dot{p}_i dq^i + \dot{q}^i dp_i = \\ &= -\frac{\partial L}{\partial q^i} dq^i + d(\dot{q}^i p_i) - p_i d\dot{q}^i = \\ &= d(\dot{q}^i p_i) - \left(\frac{\partial L}{\partial q^i} dq^i + \frac{\partial L}{\partial \dot{q}^i} d\dot{q}^i \right) = d(\dot{q}^i p_i - L)\end{aligned}$$