

Vázané extrémumy

Necht' X je Banachův prostor, $\Phi, \Psi_i : X \rightarrow \mathbb{R}$ funkcionály třídy C^1 . Hledáme extrém funkcionálu Φ na množině

$$M := \{x \in X, \Psi_i(x) = 0, i=1, 2, \dots, n\}$$

Věta o Lagrangeových multiplikaátorech

Necht' $w \in M$ a $\Psi_i'(w)$ jsou lineárně nezávislé. Pak jestliže Φ má v w extrém podle M , pak existují čísla $\lambda_1, \lambda_2, \dots, \lambda_n$ taková, že

$$\Phi'(w) - \sum_{i=1}^n \lambda_i \Psi_i'(w) = 0.$$

Tato podmínka je ekvivalentní s tím, že

$$\bigcap_{i=1}^n \ker \Psi_i'(w) \subseteq \ker \Phi'(w)$$

což znamená, že $\Phi'(w)$ se nuluje ve směru tečných vektorů k množině M . Tejným způsobem M ve w je právě $\bigcap_{i=1}^n \ker \Psi_i'(w)$.

~~Podmínka~~ Podmínka je ekvivalentní podmínka na existenci minima je, že kvadratická forma F která vznikne modifikací kvadratické formy

$\Phi''(w)$ je pozitivně definitní na řešením problému
 v M , tj. $\Phi''(w)(h, h) \geq \lambda \|h\|^2$ pro $\lambda > 0$
 a $h \in \bigcap_{i=1}^m \ker \Psi_i'(w)$.

Příklad Najděte minimální funkcionálu

$$\Phi(u) = \int_0^1 x u(x) dx$$

na množině $M = \{u \in W_0^{1,2}(0,1); \int_0^1 (u')^2 dx = 1\}$.

Najdeme první ~~lokální~~ extrémálu pomocí Lagrangeových
 multiplikátorů

$$0 = [\Phi'(u) - \lambda \Psi'(u)](h) =$$

$$\int_0^1 x h(x) dx - 2\lambda \int_0^1 u'(x) h(x) dx =$$

$$\int_0^1 (x + 2\lambda u''(x)) h(x) dx$$

Tedy $2\lambda u''(x) = -x$

$$u(0) = u(1) = 0$$

$$u(x) = a(x^3 - x)$$

$$\begin{aligned} 1 &= \int_0^1 (u'(x))^2 dx = \int_0^1 a^2 (3x^2 - 1)^2 dx = a^2 \int_0^1 (9x^4 - 6x^2 + 1) dx = \\ &= a^2 \left[\frac{9}{5} x^5 - \frac{6}{3} x^3 + x \right]_0^1 = a^2 \left(\frac{9}{5} - 2 + 1 \right) = a^2 \frac{4}{5} \end{aligned}$$

$a = \pm \frac{\sqrt{5}}{2}$ $u_1(x) = \frac{\sqrt{5}}{2} (x^3 - x)$ by mělo
 dávat minimum, $u_2(x) = \frac{\sqrt{5}}{2} (x - x^3)$ by mělo
 dávat maximum.

Funkcionál $\Phi(u) = \int_0^1 x u(x) dx$ je ~~spíše~~ slabě
 spojité na $W_0^{1,2}(0,1)$, $B = \{u \in W_0^{1,2}(0,1) \mid$
 $\int_0^1 (u')^2 dx \leq 1\}$ je slabě slovně kompaktní.
 Tedy Φ nabývá na B svého minima
 a maxima a to ve funkcích, kde
 $\int_0^1 (u')^2 dx = 1$.

Tedy nalezené řešení jsou minimum
 a maximum podle M .

LEGENDROVA TRANSFORMACE

funkce $f: I \rightarrow \mathbb{R}$, která je ryze konvexní,
 je funkce $f^*: I^* \rightarrow \mathbb{R}$ definovaná

$$f^*(p) = \sup_{x \in I} (px - f(x)).$$

Je-li f diferencovatelná a $f'' > 0$, nabývá
 funkce $px - f(x)$ svého maxima právě
 v bodě, kde $\frac{d}{dx} (px - f(x)) = 0$.

Tedy $p = f'(x) = \frac{d}{dx} f(x)$ a

$$f^*(p) = p (f')^{-1}(p) - f((f')^{-1}(p))$$

$$\begin{aligned} \frac{d}{dp} f^*(p) &= x + p \frac{dx}{dp} - \frac{df}{dx} \frac{dx}{dp} = \\ &= x + \frac{df}{dx} \frac{dx}{dp} - \frac{df}{dx} \frac{dx}{dp} = x \end{aligned}$$

$$\frac{df}{dx}(x) = p$$

Odtud plyne, že f' a $(f^*)'$ jsou navzájem inverzní funkce.

Naně, Legendra transformace je involutivní, tj. $(f^*)^* = f$, neboť

$$\begin{aligned} f^{**}(x) &= x (f^{*'})^{-1}(x) - f^* \circ (f^{*'})^{-1}(x) = \\ &= xp - f^*(p) = xp - (xp - f(x)) = f(x) \end{aligned}$$

Tuto transformaci používáme pro tzv. Hamiltonův formalismus.

HAMILTONŮV FORMALISMUS

- používá se ve fyzice. Místo n Eulerových rovnic druhého stupně pro n neznámých.

dodáme 2n rovníc pro každou funkci po 2n nezávislých funkcí.

Ukážeme nejprve pro jednu funkci. Necht' $L(t, q, \dot{q})$ je Lagrangian, položíme

$$p = \frac{\partial}{\partial \dot{q}} L(t, q, \dot{q})$$

jestliže $\frac{\partial^2}{\partial \dot{q}^2} L(t, q, \dot{q}) \neq 0$, můžeme \dot{q} spočítat jako funkci t, q, p .

$$\dot{q} = \xi(t, q, p).$$

Hamiltonian je nyní Legendrovou transformací Lagrangianu $L(t, q, \dot{q})$ vzhledem k proměnné \dot{q} .

$$\begin{aligned} H(t, q, p) &= p \dot{q} - L(t, q, \xi(t, q, p)) \\ &= p \xi(t, q, p) - L(t, q, \xi(t, q, p)) \end{aligned}$$

Plati:

$$\begin{aligned} \frac{\partial H}{\partial q}(t, q, p) &= p \frac{\partial \xi}{\partial q}(t, q, p) - \frac{\partial L}{\partial q} - \frac{\partial L}{\partial \dot{q}} \frac{\partial \xi}{\partial q} \\ &= - \frac{\partial L}{\partial q} = - \frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{q}} \quad \text{podle Eulerovy rovnice} \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \frac{\partial H}{\partial p}(t, q, p) &= \xi(t, q, p) - p \frac{\partial \xi}{\partial p}(t, q, p) - \frac{\partial L}{\partial \dot{q}} \cdot \frac{\partial \xi}{\partial p} \\ &= \xi(t, q, p) = \dot{q} \end{aligned}$$

Tedy mišle Eulerovy rovnice po nenařmenou funkci q

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

ma'ime Hamiltonovy rovnice po nenařme' funkci q a p :

$$\dot{q} = \frac{\partial H}{\partial p}(t, q, p)$$

$$\dot{p} = -\frac{\partial H}{\partial q}(t, q, p)$$

Přiklad - harmonický oscilátor

q poloha lmdne'ho bodu, m jeho hmdnota,
k tuhost pruřiny

Kinetická energie

$$T(\dot{q}) = \frac{1}{2} m \dot{q}^2$$

Potenciální energie

$$V(x) = \frac{1}{2} k q^2$$

Lagrangian nenařnu' na čase

$$\begin{aligned} L(q, \dot{q}) &= T(\dot{q}) - V(q) \\ &= \frac{1}{2} m (\dot{q})^2 - \frac{1}{2} k q^2 \end{aligned}$$

Eulerova rovnice je

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

$$m \ddot{q} = -kq$$

Hamiltonian je $p = \frac{\partial L}{\partial \dot{q}} = m\dot{q}$

$$\begin{aligned}
 H(q, p) &= p\dot{q}(p) - L(q, \dot{q}(p)) = \\
 &= \frac{p^2}{m} - \left(\frac{p^2}{2m} - \frac{kq^2}{2} \right) = \\
 &= \underbrace{\frac{p^2}{2m}}_{\text{kin. energie}} + \underbrace{\frac{kq^2}{2}}_{\text{potenc. energie}}
 \end{aligned}$$

Hamiltonovy rovnice jsou

$$\dot{q} = \frac{\partial H}{\partial p} = \frac{p}{m}$$

$$\dot{p} = -\frac{\partial H}{\partial q} = -kq$$

Naučte se

$$\frac{d}{dt} H(q(t), p(t)) = \frac{\partial H}{\partial q} \cdot \dot{q} + \frac{\partial H}{\partial p} \dot{p} = 0$$

Tedy $H(q(t), p(t)) = \text{konst.}$

Tato skutečnost říká, že součet kinetické a potenciální energie je konstantní.

HAMILTONŮV FORMALISMUS pro více funkcí

Lagrangian $L(t, q_1, \dots, q_n, \dot{q}_1, \dots, \dot{q}_n)$

Polní derivace $p_i = \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_i}(t, q_j, \dot{q}_j)$

Za předkladu, že

$$\frac{\partial^2 L}{\partial \dot{q}_i \partial \dot{q}_j} (t, q_j, \dot{q}_i)$$

ma' nenulový determinant, můžeme lokálně spoústat \dot{q}_i pomocí t, q_j a p_j .

$$\dot{q}_i = \xi_i(t, q_j, p_j)$$

Hamiltonian bude

$$H(t, q_j, p_j) = \sum_{i=1}^n p_j \cdot \xi_j(t, q_j, p_j) - L(t, q_j, \xi_j(t, q_j, p_j))$$

Plati'

$$\begin{aligned} \frac{\partial H}{\partial p_i} &= \xi_i(t, q_j, p_j) - \sum_{i=1}^n p_j \frac{\partial \xi_j}{\partial p_i} - \underbrace{\sum_{i,j} \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_j}}_{p_j} \frac{\partial \xi_j}{\partial p_i} = \\ &= \xi_i(t, q_j, p_j) = \dot{q}_i \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \frac{\partial H}{\partial q_i} &= \sum_j p_j \frac{\partial \xi_j}{\partial q_i} - \frac{\partial L}{\partial q_i} - \underbrace{\sum_j \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_j}}_{p_j} \frac{\partial \xi_j}{\partial q_i} \\ &= - \frac{\partial L}{\partial q_i} = - \frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_i} = - \dot{p}_i \end{aligned}$$

Dále plati'

$$\frac{d}{dt} H(t, q_j, p_j) = \frac{\partial H}{\partial t} + \sum_i \frac{\partial H}{\partial q_i} \dot{q}_i + \sum_i \frac{\partial H}{\partial p_i} \dot{p}_i = \frac{\partial H}{\partial t} +$$

$$\# \sum_i \cancel{p_i} \dot{q}_i + \sum_i \dot{q}_i p_i = \frac{\partial H}{\partial t}$$

jestliže H nezávisí na t , je $H(t, q(t), p(t))$ konstantní.

Lagrangian pomocí Hamiltonianu je

$$L(t, q_i, \dot{q}_i) = \sum_{i=1}^n p_i(t, q_i, \dot{q}_i) \cdot \dot{q}_i$$

$$- H(t, q_i, \cancel{p_i}(t, q_i, \dot{q}_i)).$$