# Des tourtereaux aux arondes: Hamilton-Jacobi sans la convexité

I) Le problème des tourtereaux : introduction au contrôle optimal II) Résolution de l'équation évolutive de Hamilton-Jacobi dans le cas convexe III) Sans la convexité: caractéristiques et solution variationnelle

I) Le problème des tourtereaux : introduction au contrôle optimal

(Rey 2010, Goudon-Lafitte 2013

$$x(t)$$
 bien-être amoureux seffort  
Modèle naif  $x'(t) = -r \times (t) + e(t)$  ( $x$ ) Rq:  $x$ 0,  $x$ 0 d'évolution constante  $x$ 0  $x$ 0  $x$ 0. Unique sol°  $x$ 0.

Fonctionnelle 
$$J(x,e) = \int_{0}^{+\infty} e^{-et} (J(x(t)) - D(e(t))) dt$$
 de satisfaction  $J(x,e) = \int_{0}^{+\infty} e^{-et} (J(x(t)) - D(e(t))) dt$  paramètre d'impatience

But: optimiser J sous la contrainte O: apparition d'un effort optimal e ("contrôle")

Technique: un multiplicateur de Lagrange... fonctionnel! 
$$L(x,e,\lambda) = J(x,e) - \int_0^{+\infty} e^{-et} \lambda(t) (x'(t) + rx(t) - e(t)) dt$$
"Lagrangien" d'optimisation

Théorème:
$$(x,e) \text{ max de } J \text{ s.c. } \emptyset \iff \exists x', (x,e,x') \text{ point selle de } L$$

$$(x,e,x') \leqslant L(x',e',x') \leqslant L(x',e',x')$$

$$\forall x,e,x'$$

$$\forall x,e,x'$$

$$(x,e,x') \leqslant L(x',e',x') \leqslant L(x',e',x')$$

$$\forall x,e,x'$$

$$(x,e,x') \leqslant L(x',e',x') \leqslant L(x',e',x') \leqslant L(x',e',x')$$

Calcul variationnel

$$\begin{cases} \chi^{\varnothing'} = -\Gamma \times^{\varnothing} + e^{\varnothing} & (\text{ouf!}) \\ \chi^{\varnothing'} = D'(e^{\varnothing}) \\ \chi^{\varnothing'} = (\Gamma + e) \lambda^{\varnothing} - U'(\chi^{\varnothing}) \end{cases} \Rightarrow e^{\varnothing'} = \frac{(\Gamma + e)D'(e^{\varnothing}) - U'(\chi^{\varnothing})}{D''(e^{\varnothing})}$$
Systems by namique

$$e^{\infty} = -rx + e^{\infty}$$

$$e^{\infty} = \frac{(r+e)D'(e^{\infty}) - U'(x^{\infty})}{D''(e^{\infty})}$$

Système dy namique avec point fixe (x, e=rx)

Hamilton-Jacobi avec escompte

On note  $V(x_o) = \sup_{e} \overline{J}(x,e) \text{ s.c.}(\underline{\heartsuit})$ 

et  $H: (x_0, p) \in \mathbb{R}^2 \longrightarrow \sup U(x_0) - D(K) + p(-rx_0 + K)$  (sup atteint ssi p = D'(K))

Alors V est solution de viscosité de l'équation de Ham-Jacobi

 $\int x = -\Gamma x + e$   $x(0) = x_0 \in \mathbb{R}$ 

escomptée:

 $OV(x_o) + H(x_o, V'(x_o)) = O$ 

et  $(x^{\circ}, \lambda^{\circ})$  est une trajectoire exactement conformément symplicique:  $\begin{cases} x' = \frac{\partial H}{\partial p}(x, \lambda) \\ \lambda' = -\frac{\partial H}{\partial x}(x, \lambda) + e\lambda \end{cases}$ 

## II) Résolution de l'équation évolutive de Hamilton-Jacobi dans le cas convexe H. RxR -> R un Hamiltonien lisse et autonome (=ind-dutemps). (9,p) Holp) u. Rn -> IR une donnée initiale lisse (on au moins lipsduitzienne)

But: fronver  $u: R \times R^{d} \times R$   $\int_{0}^{\infty} du(t,q) + H(q, \nabla_q u(t,q)) = 0$  sur  $R_+ \times R^d$  telle que  $u(0,\cdot) = u_0$ 

Hypothèse: H Tonelli, c'est-à-dire  $30^{2}H$  x Id (str. cuxe en p) et  $L(q,v) = \sup_{p \in V} p \cdot v - H(q_{1}p)$ 

et L(q,v) = Sup p·v-H(q,p) pern est alors Tomelli aussi, et  $H(q,p) = \sup_{v} p \cdot v - L(q,v)$ .

Inégalité de Fenchel-Legendre:  $\forall q_1 p_1 v_1$   $L(q_1 v) + H(q_1 p) \leq p \cdot v$  avec =  $(=>) p = \frac{3L}{3V}(q_1 v) \ll v = \frac{3H}{3p}(q_1 p)$ lagrangienne et hamiltonienne Formulation des dynamiqu t H) (q(t), p(t)) trajectoire dans RXR t >> q(t) trajectoire dans Rn  $A_L(q) = \int_{c}^{c} L(q(s), \dot{q}(s)) ds$  $A_{H}(q_{1}p) = \int [p(s) \cdot \dot{q}(s) - H(q(s), p(s))] ds$ (9,p) est un point critique de An 9 minimise AL à extremités ganne lixées si et seulment si si et seu blinent si Système  $g(t) = \frac{\partial H}{\partial p}(q(t), p(t))$ hamiltonien  $p(t) = -\frac{\partial H}{\partial q}(q(t), p(t))$ The squation of the language

Semi-groupe de Lax-Oleinik t

(t,q) \(\mathbb{H}\) \(\text{Ttuo}(q):=\inf\) uo(c(o)) + \(\inf\) L(c(s), \(\cdot{c}(s)\)) ds est solution de viscosit\(\cdot{e}\)

c:[0,t] \(\text{R}\)

c(t)=q

du problème de Cauchy (HJ)

du problème de Cauchy (HJ),

et l'inf est affeint par une trajectoire solution d'Euler-Lagrange. (Thm de Tonelli)

Rq:  $T_{vo}(q) = \inf_{c} \sup_{p} u_{o}(c(o)) + \int_{c}^{c} (p(s) \cdot c(s) - H(c(s), p(s))) ds$ 

ms c'est un point critique de l'action hamiltonienne, avec coût initial us.

Cas intégrable: formules de Lax-Hopf si H ne dépend que de p, alors si H est convexe, Touo(q) = inf sup uo(x) + p·(q-x) - tH(p). Si ho est concave, Touo(q) = inf sup uo(x) + p·(q-x) - tH(p).

#### IIII) Sans la convexité: caractéristiques et solution variationnelle

à dérivée seconde unif. bornée -> pas de lagrangien associé! Contexte: H. R'xR'->R C',

M= |R^x |R^x |R est vue comme une variété de contact, (9, p,S) munie d'un champ d'hyperplans = ker(ds-pdq).

9 (9,p) (9,5)

9 = (2H (9,P) • Dynamique sur Massociée à  $H: \begin{cases} \dot{p} = -\frac{\partial H}{\partial q}(q_1 p) \\ \dot{S} = -H(q_1 p) + p \end{cases}$  $\dot{S} = -H(q_1p) + p \frac{\partial H}{\partial p}(q_1p)$  "Méthode des caractéristiques"

Si u: [0,T] x R" -> R vérifie deut H(q, Vu)=0 sur [0,T] x R",

(t,q) H uz(q) et 5. Lt:= 1(9, Vut(9), ut(9)), 9 E1Rny, alors  $\forall t \in [0, T], \quad L_t = \phi_t(L_0)$  consunicité de la solution Ven général  $\phi_H^t(L_0)$  ne reste pas un graphe (choc des caractéristiques) csq: pas de solution lisse en temps long, même avec H et u. lisses.

Théorie des solutions de viscosité: OK crandall, Lions, Ishii, début 80 -000) opérateur Vt: u. 1. 1. 1. 1. (t, .)

### Résolution géométrique de l'équation

· A U. On associe

· A H, on associe PH comme avant, puis on définit L: PHLo.

· Dans le cas Tonelli, Yt >,0, gr luo C TIFE (L.).

On appelle solution variationnelle une fonction continue  $(t,q) \mapsto u_t(q)$  qui vérifie  $g_r(u_t) \subset Tr_{F_r}(L_t)$ .

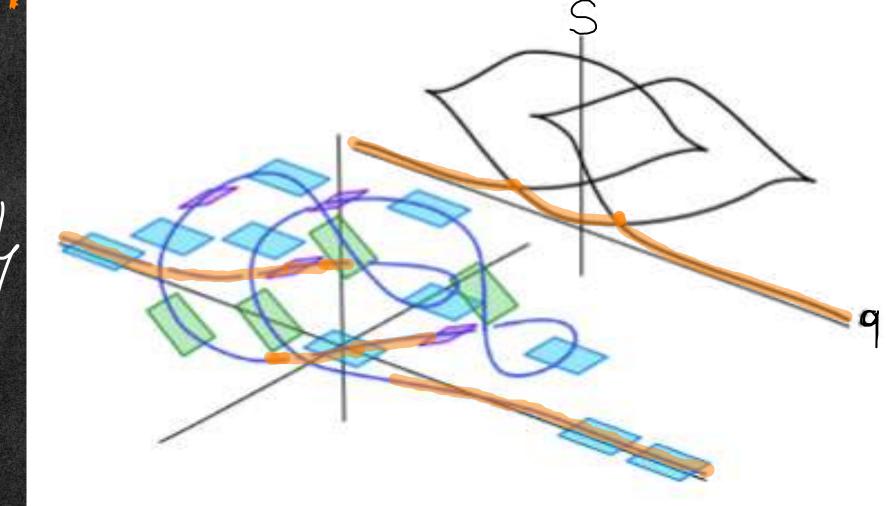


FIGURE 4 - Un nœud de trèfle le-

Maylis Limouzineau

Construction de la solution variationnelle Un soupçon de géométrie de contact Lo est une sous-variété legendrienne, c'est-à dire partout tangente au champ d'hyper plans  $Z = \ker(dS - pdq)$ .

• PH est un contactomor phisme (= préserve la structure de contact) et par conséquent  $L_t = \varphi_H^t L_o$  est encore une legendrienne. Les legendriennes Ham. isotopes à la section nulle penvent être décrites par des jonctions génératrices quad. à l'os:  $\begin{cases} \exists S_{t}: \mathbb{R}^{n} \times \mathbb{R}^{k} \rightarrow \mathbb{R} \\ \text{ et } Z_{t} \mapsto S_{t}(Q, Z_{t}) \text{ est quad.} \end{cases}$   $= d\left(q\left(\frac{2S_{t}(q, Z_{t})}{2q}\right) \left(\frac{2S_{t}(q, Z_{t})}{2}\right) \left(\frac$ 

Un zeste de théorie de Morse La construction d'un sélecteur de valeurs critiques "essentielles", le minmax, pour les fonctions lisses quadratiques à l'infini:

Sikorav Chaperon Viterbo début 90 Définition de la solution variationnelle u(t,q):= minmax St(q,Z). Cees operatour Rt: u. H. u(t,) Z L. Jamille génératrice de Lt=9HLo. Théorème d'itération (Wei

L'opérateur variationnel itéré sur des petits pas de temps converge vers l'opérateur de viscosité.

#### Un dernier pour la route...

| H(p) | M(q) | M(q)

I ont d'onde



Merci!