

Courbure et géométrie sous-Riemannienne

Davide Barilari (CMAP, École Polytechnique, Paris)

Journée Contrôle optimal Géométrie et Transport

- Université de Bourgogne, Dijon, France -

24 Septembre 2012

En collaboration avec

- Andrei Agrachev, Luca Rizzi (SISSA, Trieste)
- Paul Lee (The Chinese University of Hong Kong)

Introduction

Problème fondamental en géométrie riemannienne : lien entre

- courbure
- propriétés géométriques et topologiques
- propriétés analytiques des opérateurs (laplacien)
- noyau de la chaleur

Obstruction 1. Pas de connexion naturelle en géométrie sous-riemannienne.

Récemment, beaucoup d'efforts pour généraliser la notion de "Ricci bounds" avec différentes techniques :

- transport optimale (MCP) → Lott, Villani, Sturm, Ambrosio, Juillet etc.
- equation de la chaleur → Garofalo, Baudoin, etc.

→ Il manque une précise notion de courbure

Idée : → La courbure apparaît dans l'asymptotique de la distance.

Obstruction 2. La distance n'est pas lisse en géométrie sous-riemannienne.

Plan

- 1 Introduction : courbure riemannienne
- 2 Géométrie SR et régularité de d^2
- 3 Courbure sous-riemannienne
- 4 Applications

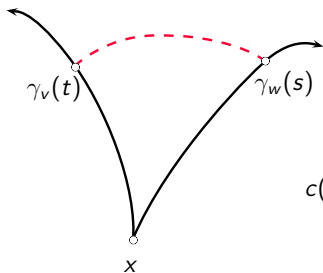
Plan

- 1 Introduction : courbure riemannienne
- 2 Géométrie SR et régularité de d^2
- 3 Courbure sous-riemannienne
- 4 Applications

Courbure sectionnelle riemannienne

Soit (M, d) une variété riemannienne et $x \in M$.

- Soient γ_v, γ_w deux géodésiques associées à $v, w \in T_x M$.



$$c(t, s) := \frac{1}{2}d^2(\gamma_v(t), \gamma_w(s))$$

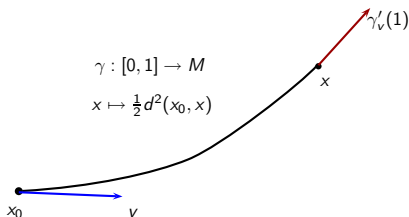
est lisse en $(0, 0)$

On prévoit que le produit scalaire et la courbure apparaissent dans le développement asymptotique.

Lemma : dérivée de d^2

Soit $x_0 \in M$ fixé et posons

$$\mu(x) = \frac{1}{2}d^2(x_0, x)$$



- μ est lisse en $x \iff \exists!$ géodésique minimale γ qui rejoint x_0 et x .
- $\nabla\mu(x) = \gamma'_v(1)$

Remarque. Si γ est une géodésique minimale qui rejoint x_0 et x en temps T , alors par homogénéité $\nabla\mu(x) = T\gamma'_v(T)$.

Remarque 2. Si on considère $c_t(x) := -\frac{1}{2t}d^2(x, \gamma_v(t))$ on a $\nabla c_t(x_0) = v$.

Développement asymptotique

Notons que

$$c(t, 0) = \frac{t^2}{2}, \quad c(0, s) = \frac{s^2}{2}$$

En plus en utilisant le lemma :

$$\frac{\partial c}{\partial s}(t, 0) = \frac{d}{ds} \Big|_{s=0} \mu_{\gamma_v(t)}(\gamma_w(s)) = \langle \nabla \mu_{\gamma_v(t)}(x), \gamma'_w(0) \rangle = \langle -tv, w \rangle.$$

Symétriquement

$$\frac{\partial c}{\partial s}(t, 0) = -t \langle v, w \rangle, \quad \frac{\partial c}{\partial t}(0, s) = -s \langle v, w \rangle.$$

→ pas des termes " $t^n, s t^n$ " et " $s^n, t s^n$ " avec $n \geq 2$.

Développement asymptotique

Notons que

$$c(t, 0) = \frac{t^2}{2}, \quad c(0, s) = \frac{s^2}{2}$$

En plus en utilisant le lemma :

$$\frac{\partial c}{\partial s}(t, 0) = \frac{d}{ds} \Big|_{s=0} \mu_{\gamma_v(t)}(\gamma_w(s)) = \langle \nabla \mu_{\gamma_v(t)}(x), \gamma'_w(0) \rangle = \langle -tv, w \rangle.$$

Symétriquement

$$\frac{\partial c}{\partial s}(t, 0) = -t \langle v, w \rangle, \quad \frac{\partial c}{\partial t}(0, s) = -s \langle v, w \rangle.$$

→ pas des termes " $t^n, s t^n$ " et " $s^n, t s^n$ " avec $n \geq 2$.

Développement asymptotique

Notons que

$$c(t, 0) = \frac{t^2}{2}, \quad c(0, s) = \frac{s^2}{2}$$

En plus en utilisant le lemma :

$$\frac{\partial c}{\partial s}(t, 0) = \frac{d}{ds} \Big|_{s=0} \mu_{\gamma_v(t)}(\gamma_w(s)) = \langle \nabla \mu_{\gamma_v(t)}(x), \gamma'_w(0) \rangle = \langle -tv, w \rangle.$$

Symétriquement

$$\frac{\partial c}{\partial s}(t, 0) = -t \langle v, w \rangle, \quad \frac{\partial c}{\partial t}(0, s) = -s \langle v, w \rangle.$$

→ pas des termes " $t^n, s t^n$ " et " $s^n, t s^n$ " avec $n \geq 2$.

Développement asymptotique

Notons que

$$c(t, 0) = \frac{t^2}{2}, \quad c(0, s) = \frac{s^2}{2}$$

En plus en utilisant le lemma :

$$\frac{\partial c}{\partial s}(t, 0) = \frac{d}{ds} \Big|_{s=0} \mu_{\gamma_v(t)}(\gamma_w(s)) = \langle \nabla \mu_{\gamma_v(t)}(x), \gamma'_w(0) \rangle = \langle -tv, w \rangle.$$

Symétriquement

$$\frac{\partial c}{\partial s}(t, 0) = -t \langle v, w \rangle, \quad \frac{\partial c}{\partial t}(0, s) = -s \langle v, w \rangle.$$

→ pas des termes " $t^n, s t^n$ " et " $s^n, t s^n$ " avec $n \geq 2$.

Développement asymptotique - 2

$$c(t, s) \simeq \underbrace{\frac{1}{2}(t^2 + s^2) - \langle v, w \rangle ts}_{\text{euclidienne}} + \frac{1}{4} \partial_{ttss} c(0, 0) t^2 s^2 + \dots$$

Corollaire (voir aussi courbure de Ma-Trudinger-Wang)

$$-\frac{3}{2} \partial_{ttss} c(0, 0) = \langle R(v, w)v, w \rangle \quad (= \text{Sect}(v, w))$$

- En géométrie sous-riemannienne la géodésique n'est pas identifiée par le vecteur tangent
- La fonction $c(t, s)$ n'est pas lisse en $(0, 0)$.

Développement asymptotique - 2

$$c(t, s) \simeq \underbrace{\frac{1}{2}(t^2 + s^2) - \langle v, w \rangle ts}_{\text{euclidienne}} + \frac{1}{4} \partial_{ttss} c(0, 0) t^2 s^2 + \dots$$

Corollaire (voir aussi courbure de Ma-Trudinger-Wang)

$$-\frac{3}{2} \partial_{ttss} c(0, 0) = \langle R(v, w)v, w \rangle \quad (= \text{Sect}(v, w))$$

- En géométrie sous-riemannienne la géodésique n'est pas identifiée par le vecteur tangent
- La fonction $c(t, s)$ n'est pas lisse en $(0, 0)$.

Développement asymptotique - 2

$$c(t, s) \simeq \underbrace{\frac{1}{2}(t^2 + s^2) - \langle v, w \rangle ts}_{\text{euclidienne}} + \frac{1}{4} \partial_{ttss} c(0, 0) t^2 s^2 + \dots$$

Corollaire (voir aussi courbure de Ma-Trudinger-Wang)

$$-\frac{3}{2} \partial_{ttss} c(0, 0) = \langle R(v, w)v, w \rangle \quad (= \text{Sect}(v, w))$$

- En géométrie sous-riemannienne la géodésique n'est pas identifiée par le vecteur tangent
- La fonction $c(t, s)$ n'est pas lisse en $(0, 0)$.

Plan

- 1 Introduction : courbure riemannienne
- 2 Géométrie SR et régularité de d^2
- 3 Courbure sous-riemannienne
- 4 Applications

Géométrie sous-riemannienne

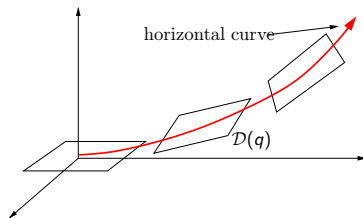
Définition

Une variété sous-riemannienne est $(M, \mathcal{D}, \langle \cdot, \cdot \rangle)$ où

- (i) M variété C^∞ , dimension $n \geq 3$;
 - (ii) \mathcal{D} est une distribution vectorielle de rang (constant) $k < n$, i.e.
 $q \in M \mapsto \mathcal{D}_q \subset T_q M$ sous-espace de dimension k .
 - (iii) $\langle \cdot, \cdot \rangle_q$ produit scalaire sur \mathcal{D}_q , lisse par rapport à q .
- Une courbe **horizontale** est une courbe $\gamma : [0, T] \rightarrow M$ telle que $\dot{\gamma}(t) \in \mathcal{D}_{\gamma(t)}$

- Pour cette courbe on définit la **longueur**

$$l(\gamma) = \int_0^T \sqrt{\langle \dot{\gamma}(t), \dot{\gamma}(t) \rangle} dt.$$



Si on suppose que X_1, \dots, X_k est une base locale orthonormale

$$\mathcal{D}_q = \text{vect}\{X_1(q), \dots, X_k(q)\}, \quad \langle X_i(q), X_j(q) \rangle = \delta_{ij}.$$

pour une courbe horizontale on a

$$\dot{\gamma}(t) = \sum_{i=1}^k u_i(t) X_i(\gamma(t)),$$

$$\ell(\gamma) = \int_0^T \sqrt{\langle \dot{\gamma}(t), \dot{\gamma}(t) \rangle} dt = \int_0^T \sqrt{\sum_{i=1}^k u_i(t)^2} dt$$

On peut définir la distance de [Carnot-Carathéodory](#)

$$d(q, q') = \inf\{\ell(\gamma) \mid \gamma(0) = q, \gamma(T) = q', \gamma \text{ horizontale}\}.$$

Questions :

1. Est-ce que d est bien définie ?
2. Quelles sont les courbes minimisantes ?

Question 1.

Théorème (Chow-Rashewsky)

Si $\{X_1, \dots, X_k\}$ satisfait la condition du rang $\dim \text{Lie}_q\{X_1, \dots, X_k\} = n$ alors le système

$$\dot{q} = \sum_{i=1}^k u_i X_i(q)$$

est commandable et d est bien définie.

Question 2. En utilisant l'inégalité de Cauchy-Schwartz on peut se ramener au problème du contrôle (avec T fixé)

$$\dot{q} = \sum_{i=1}^k u_i X_i(q) \quad \frac{1}{2} \int_0^T \sum_{i=1}^k u_i^2 \rightarrow \min$$

$$q(0) = q_0, \quad q(T) = q_1$$

Problème : Déterminer une trajectoire reliant q_0 à q_1 et minimisant le coût.

Théorème (Principe du maximum de Pontryagin)

Si $(u(t), q(t))$ est optimal, il existe $\lambda(t) \in T_{q(t)}^* M$ et $\nu \leq 0$ tels que $(q(t), p(t))$ est solution du système hamiltonien associé à

$$\mathcal{H}^\nu(\lambda, q, u) = \sum_{i=1}^k \langle \lambda, X_i(q) \rangle - \frac{\nu}{2} \sum_{i=1}^k u_i^2$$

$$\mathcal{H}^\nu(\lambda(t), q(t), u(t)) = \max_w \mathcal{H}^\nu(\lambda(t), q(t), w) \quad (1)$$

- $\nu = 1$ (cas normal) : la cond. (1) nous ramène à un seul système hamiltonien associé à $H(\lambda, q) = \frac{1}{2} \sum_{i=1}^k \langle \lambda, X_i(q) \rangle^2$
- on paramétrise les géodésiques issues de q_0 avec

$$\Lambda_{q_0} = \{ \lambda_0 \in T_{q_0}^* M, H(\lambda_0, q_0) = \frac{1}{2} \} \simeq S^{k-1} \times \mathbb{R}^{n-k}$$

- les extrema normaux **sont lisses**
- ils sont localement minimisants pour le coût

Théorème (Principe du maximum de Pontryagin)

Si $(u(t), q(t))$ est optimal, il existe $\lambda(t) \in T_{q(t)}^*M$ et $\nu \leq 0$ tels que $(q(t), p(t))$ est solution du système hamiltonien associé à

$$\mathcal{H}^\nu(\lambda, q, u) = \sum_{i=1}^k \langle \lambda, X_i(q) \rangle - \frac{\nu}{2} \sum_{i=1}^k u_i^2$$
$$\mathcal{H}^\nu(\lambda(t), q(t), u(t)) = \max_w \mathcal{H}^\nu(\lambda(t), q(t), w) \quad (1)$$

- $\nu = 0$ (cas anormal) : lisse ou non ? problème ouvert !

Remarque : une trajectoire peut être normale et anormale en même temps

Régularité de d^2

Théorème (Agrachev, d'après Trélat-Rifford)

Soit $x_0 \in M$ et $\mu(x) = \frac{1}{2}d^2(x_0, x)$. Alors

- μ est C^∞ dans l'ensemble dense et ouvert

$$\Sigma(x_0) = \{x \in M \mid \exists! \text{ minimisante non-anormale et non-conjuguée de } x_0 \text{ à } x\}$$

- $x \in \Sigma \Rightarrow d\mu(x) = \lambda_1$, où λ_t , $t \in [0, 1]$ est la courbe extrémale associée à x .

→ Qu'est-ce qu'on peut dire en présence de courbes anormales ?

Corollaire

Soit $x_0 \in M$ et $\mu(x) = \frac{1}{2}d^2(x_0, x)$. Alors

- si il existe une courbe anormale reliant x_0 et x , alors μ n'est pas lisse en x .
- si toute courbe reliant x_0 et x est anormale, alors μ n'est pas Lipschitz en x .

Régularité de d^2

Théorème (Agrachev, d'après Trélat-Rifford)

Soit $x_0 \in M$ et $\mu(x) = \frac{1}{2}d^2(x_0, x)$. Alors

- μ est C^∞ dans l'ensemble dense et ouvert

$$\Sigma(x_0) = \{x \in M \mid \exists! \text{ minimisante non-anormale et non-conjuguée de } x_0 \text{ à } x\}$$

- $x \in \Sigma \Rightarrow d\mu(x) = \lambda_1$, où λ_t , $t \in [0, 1]$ est la courbe extrémale associée à x .

→ Qu'est-ce qu'on peut dire en présence de courbes anormales ?

Corollaire

Soit $x_0 \in M$ et $\mu(x) = \frac{1}{2}d^2(x_0, x)$. Alors

- si il existe une courbe anormale reliant x_0 et x , alors μ n'est pas lisse en x .
- si toute courbe reliant x_0 et x est anormale, alors μ n'est pas Lipschitz en x .

Plan

- 1 Introduction : courbure riemannienne
- 2 Géométrie SR et régularité de d^2
- 3 Courbure sous-riemannienne**
- 4 Applications

Hypothèse principale

Comme conséquence des théorèmes précédents l'hypothèse suivante est très naturelle :

Définition

Une géodésique normale $\gamma : [0, T] \rightarrow M$ est **fortement normale** si les restrictions $\gamma|_{[0, t]}$, $t \in [0, T]$ ne sont pas anormales.

→ Si $\gamma(t)$ est une géodésique fortement normale, alors la fonction :

$$(t, q) \mapsto \frac{1}{2}d^2(q, \gamma(t))$$

est lisse pour $t > 0$ et q dans un voisinage de $q_0 = \gamma(0)$.

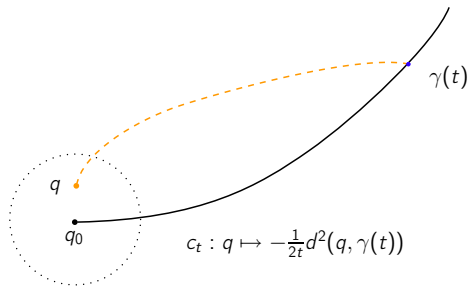
Remarque : Si $\gamma(t)$ est une géodésique fortement normale, il existe $\varepsilon > 0$ tel que $\gamma|_{[0, \varepsilon]}$ ne contient pas des points conjugués.

La fonction “coût”

Soit $q_0 \in M$ et une géodésique fortement normale $\gamma(t) = \text{Exp}(t, \lambda_0)$ on définit la famille de fonctions

$$c_t : M \rightarrow \mathbb{R}, \quad t > 0$$

$$c_t(q) = -\frac{1}{2t} d^2(q, \gamma(t))$$



- $d_{q_0} c_t = \lambda_0 \in T_{q_0}^* M$ (homogénéité \rightarrow ne dépend pas de t !)
- la fonction $q \mapsto \dot{c}_t(q)$ a un point critique en q_0

On peut considérer la forme quadratique $d_{q_0}^2 \dot{c}_t : T_{q_0} M \rightarrow \mathbb{R}$.

Remarque. Bien définie pour $t > 0$, singularité en $t = 0$.

Résultat principal

On considère la restriction à la distribution $d_{q_0}^2 \dot{c}_t|_{\mathcal{D}_{q_0}} : \mathcal{D}_{q_0} \rightarrow \mathbb{R}$.

→ le produit scalaire sur \mathcal{D}_{q_0} nous permet de définir une famille d'opérateurs auto-adjoints

$$Q_t : \mathcal{D}_{q_0} \rightarrow \mathcal{D}_{q_0}, \quad d_{q_0}^2 \dot{c}_t(v) = \langle Q_t v, v \rangle, \quad v \in \mathcal{D}_{q_0}$$

Théorème

Sous les hypothèses précédentes :

- *il existe $\lim_{t \rightarrow 0} t^2 Q_t =: Q_0$*
- *la famille $t \mapsto t^2 Q_t$ est lisse pour $t > 0$*
- *on a le développement limité*

$$Q_t \simeq \frac{1}{t^2} Q_0 + \frac{1}{3} \mathcal{R}_\lambda + O(t), \quad \text{quand } t \rightarrow 0$$

→ Q_0 et \mathcal{R}_λ sont des opérateurs définis sur \mathcal{D}_{q_0}

Résultat principal

On considère la restriction à la distribution $d_{q_0}^2 \dot{c}_t|_{\mathcal{D}_{q_0}} : \mathcal{D}_{q_0} \rightarrow \mathbb{R}$.

→ le produit scalaire sur \mathcal{D}_{q_0} nous permet de définir une famille d'opérateurs auto-adjoints

$$Q_t : \mathcal{D}_{q_0} \rightarrow \mathcal{D}_{q_0}, \quad d_{q_0}^2 \dot{c}_t(v) = \langle Q_t v, v \rangle, \quad v \in \mathcal{D}_{q_0}$$

Théorème

Sous les hypothèses précédentes :

- *il existe $\lim_{t \rightarrow 0} t^2 Q_t =: Q_0$*
- *la famille $t \mapsto t^2 Q_t$ est lisse pour $t > 0$*
- *on a le développement limité*

$$Q_t \simeq \frac{1}{t^2} Q_0 + \frac{1}{3} \mathcal{R}_\lambda + O(t), \quad \text{quand } t \rightarrow 0$$

→ Q_0 et \mathcal{R}_λ sont des opérateurs définis sur \mathcal{D}_{q_0}

Cas riemannien

→ On peut appliquer le théorème dans le cas riemannien.

- $\mathcal{D}_{q_0} = T_{q_0}M$
- toutes les géodésiques sont fortement normales
- on peut remplacer le covecteur λ par le vector tangent à la geodesique $\dot{\gamma}$

→ Le développement limité devient

$$Q_t \simeq \frac{1}{t^2} \mathbb{I} + \frac{1}{3} \mathcal{R}_{\dot{\gamma}} + O(t), \quad \text{quand } t \rightarrow 0$$

où

$$\mathcal{R}_{\dot{\gamma}} : T_{q_0}M \rightarrow T_{q_0}M, \quad \mathcal{R}_{\dot{\gamma}}(v) = R(\dot{\gamma}, v)\dot{\gamma}$$

et R est le tenseur de Riemann de M .

Corollaire

$$\Delta \dot{c}_t \Big|_{q_0} \simeq \frac{n}{t^2} + \frac{1}{3} Ric(\dot{\gamma}) + O(t), \quad \text{for } t \rightarrow 0$$

Cas riemannien

→ On peut appliquer le théorème dans le cas riemannien.

- $\mathcal{D}_{q_0} = T_{q_0}M$
- toutes les géodésiques sont fortement normales
- on peut remplacer le covecteur λ par le vector tangent à la geodesique $\dot{\gamma}$

→ Le développement limité devient

$$Q_t \simeq \frac{1}{t^2} \mathbb{I} + \frac{1}{3} \mathcal{R}_{\dot{\gamma}} + O(t), \quad \text{quand } t \rightarrow 0$$

où

$$\mathcal{R}_{\dot{\gamma}} : T_{q_0}M \rightarrow T_{q_0}M, \quad \mathcal{R}_{\dot{\gamma}}(v) = R(\dot{\gamma}, v)\dot{\gamma}$$

et R est le tenseur de Riemann de M .

Corollaire

$$\Delta \dot{c}_t|_{q_0} \simeq \frac{n}{t^2} + \frac{1}{3} Ric(\dot{\gamma}) + O(t), \quad \text{for } t \rightarrow 0$$

Cas riemannien

→ On peut appliquer le théorème dans le cas riemannien.

- $\mathcal{D}_{q_0} = T_{q_0}M$
- toutes les géodésiques sont fortement normales
- on peut remplacer le covecteur λ par le vector tangent à la geodesique $\dot{\gamma}$

→ Le développement limité devient

$$Q_t \simeq \frac{1}{t^2} \mathbb{I} + \frac{1}{3} \mathcal{R}_{\dot{\gamma}} + O(t), \quad \text{quand } t \rightarrow 0$$

où

$$\mathcal{R}_{\dot{\gamma}} : T_{q_0}M \rightarrow T_{q_0}M, \quad \mathcal{R}_{\dot{\gamma}}(v) = R(\dot{\gamma}, v)\dot{\gamma}$$

et R est le tenseur de Riemann de M .

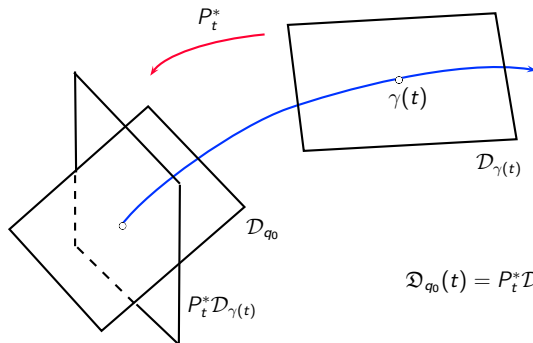
Corollaire

$$\Delta \dot{c}_t|_{q_0} \simeq \frac{n}{t^2} + \frac{1}{3} Ric(\dot{\gamma}) + O(t), \quad \text{for } t \rightarrow 0$$

Le drapeau de la géodésique

En géométrie sous-riemannienne Q_0 est un opérateur associé à la structure des crochets de Lie **le long la géodésique**.

On considère la famille des sous-espaces $\rightarrow \mathcal{D}_{q_0}(t) = P_t^* \mathcal{D}_{\gamma(t)} \subset T_{q_0} M$



$$\mathcal{D}_{q_0}(t) = P_t^* \mathcal{D}_{\gamma(t)} \subset T_{q_0} M$$

où P_t set le flot associé au control u .

Le drapeau de la géodésique - 2

Avec $t \mapsto \mathcal{D}_{q_0}(t)$ on peut définir

$$\mathcal{D}_{q_0}^i(t) = \text{vect} \left\{ \left. \frac{dj}{ds^j} \right|_{s=t} v(s), v(s) \in \mathcal{D}_{q_0}(s), \forall j \leq i \right\} \subset T_{q_0}M$$

On calculera Q_0 sous la **hypothèse additionnelle**

$$\dim \mathcal{D}_{q_0}^i(t) = \text{const.}$$

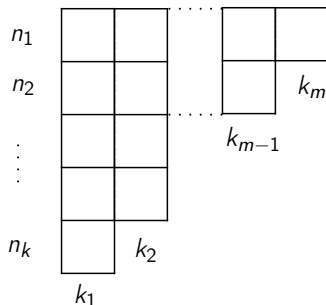
D'après ces hypothèses il résulte

- $\text{vect}\{\mathcal{D}_{q_0}(t), t > 0\} = T_{q_0}M$ (fortement normale)
- $\mathcal{D}_{q_0}^i(0) = \text{vect} \left\{ (\text{ad}^j T)(\mathcal{D})|_{q_0}, \forall j \leq i \right\} \subset T_{q_0}M$ (\rightarrow où T ext. hor. de $\dot{\gamma}$)
- $\exists m \in \mathbb{N}$ t.q. $\mathcal{D}_{q_0} \subset \mathcal{D}_{q_0}^1 \subset \dots \subset \mathcal{D}_{q_0}^m = T_{q_0}M$

Remarque. En général le drapeau de la géodésique est différent de celui de la distribution.

Tableau de Young

- On définit $k_i = \dim \mathcal{D}_{q_0}^i - \dim \mathcal{D}_{q_0}^{i-1}$
- On peut montrer que (hypothèse k_i constante) $\rightarrow k_1 \geq k_2 \geq \dots \geq k_m$,



$$\sum_{i=1}^m k_i = n = \dim M$$

Posons $n_j :=$ longueur de la j -eme ligne ($j = 1, \dots, k$)

L'opérateur Q_0

Étant Q_0 un opérateur sur un espace euclidien, ses valeurs propres sont bien définis.

Théorème

Sous les hypothèses précédents $Q_0 : \mathcal{D}_{q_0} \rightarrow \mathcal{D}_{q_0}$ satisfait

- $\text{eig } Q_0 = \{n_1^2, \dots, n_k^2\}$
- $\text{trace } Q_0 = n_1^2 + \dots + n_k^2$.

En particulier on peut écrire

$$\mathcal{N} := \text{trace } Q_0 = k_1 + 3k_2 + 5k_3 + \dots + (2m - 1)k_m$$

- Noter que $k_1 = \dim \mathcal{D}_{q_0}$ est la dimension de la distribution.
- En général $\mathcal{N} > n$. Il est une **constante dimensionnelle**.
- Dans le group de Heisenberg (et tous 3D contact) $\mathcal{N} = 5$ pour **toutes** les géodésiques. En fait $k_1 = 2$ and $k_2 = 1$ (pas d'anormal).
- Dans le cas $2n + 1$ -dim. contact $\mathcal{N} = 2n + 3$ pour **toutes** les géodésiques. En fait $k_1 = 2n$ and $k_2 = 1$ (pas d'anormal).

L'opérateur Q_0

Étant Q_0 un opérateur sur un espace euclidien, ses valeurs propres sont bien définis.

Théorème

Sous les hypothèses précédents $Q_0 : \mathcal{D}_{q_0} \rightarrow \mathcal{D}_{q_0}$ satisfait

- $\text{eig } Q_0 = \{n_1^2, \dots, n_k^2\}$
- $\text{trace } Q_0 = n_1^2 + \dots + n_k^2$.

En particulier on peut écrire

$$\mathcal{N} := \text{trace } Q_0 = k_1 + 3k_2 + 5k_3 + \dots + (2m - 1)k_m$$

- Noter que $k_1 = \dim \mathcal{D}_{q_0}$ est la dimension de la distribution.
- En général $\mathcal{N} > n$. Il est une **constante dimensionnelle**.
- Dans le group de Heisenberg (et tous 3D contact) $\mathcal{N} = 5$ pour **toutes** les géodésiques. En fait $k_1 = 2$ and $k_2 = 1$ (pas d'anormal).
- Dans le cas $2n + 1$ -dim. contact $\mathcal{N} = 2n + 3$ pour **toutes** les géodésiques. En fait $k_1 = 2n$ and $k_2 = 1$ (pas d'anormal).

Derivée seconde

Soit $f : M \rightarrow \mathbb{R}$ une fonction lisse.

- $d_q^2 f$ est bien défini si q est un point critique
- qu'est-ce qu'on peut dire si $d_q f = \lambda \neq 0$ et M pas riemannienne?
(→ pas de connexion)
- On considère la différentielle de f comme une fonction

$$df : M \rightarrow T^*M, \quad df : x \mapsto d_x f$$

On peut définir la différentielle seconde en q comme

$$d_q^2 f = d_q(df) : T_q M \rightarrow T_\lambda(T^*M).$$

- l'image $d_q^2 f(T_q M) \subset T_\lambda(T^*M)$ est un sous espace Lagrangien en $T_\lambda(T^*M)$.
- l'espace de dérivée seconde en λ est un espace affine sûr $Quad(T_q M)$
- si $\lambda = d_q f = 0$ on a que $d_q^2 f$ appartient à $Quad(T_q M)$.

Derivée seconde

Soit $f : M \rightarrow \mathbb{R}$ une fonction lisse.

- $d_q^2 f$ est bien défini si q est un point critique
- qu'est-ce qu'on peut dire si $d_q f = \lambda \neq 0$ et M pas riemannienne ?
(→ pas de connexion)
- On considère la différentielle de f comme une fonction

$$df : M \rightarrow T^*M, \quad df : x \mapsto d_x f$$

On peut définir la différentielle seconde en q comme

$$d_q^2 f = d_q(df) : T_q M \rightarrow T_\lambda(T^*M).$$

- l'image $d_q^2 f(T_q M) \subset T_\lambda(T^*M)$ est un sous espace Lagrangien en $T_\lambda(T^*M)$.
- l'espace de dérivée seconde en λ est un espace affine sûr $Quad(T_q M)$
- si $\lambda = d_q f = 0$ on a que $d_q^2 f$ appartient à $Quad(T_q M)$.

Derivée seconde

Soit $f : M \rightarrow \mathbb{R}$ une fonction lisse.

- $d_q^2 f$ est bien défini si q est un point critique
- qu'est-ce qu'on peut dire si $d_q f = \lambda \neq 0$ et M pas riemannienne ?
(→ pas de connexion)
- On considère la différentielle de f comme une fonction

$$df : M \rightarrow T^*M, \quad df : x \mapsto d_x f$$

On peut définir la différentielle seconde en q comme

$$d_q^2 f = d_q(df) : T_q M \rightarrow T_\lambda(T^*M).$$

- l'image $d_q^2 f(T_q M) \subset T_\lambda(T^*M)$ est un sous espace Lagrangien en $T_\lambda(T^*M)$.
- l'espace de dérivée seconde en λ est un espace affine sûr $Quad(T_q M)$
- si $\lambda = d_q f = 0$ on a que $d_q^2 f$ appartient à $Quad(T_q M)$.

Another definition of \mathcal{R}_λ

Si on applique la définition précédente à $c_t : M \rightarrow \mathbb{R}$ on définit la **courbe de Jacobi**

$$J_\lambda(t) := d_{q_0}^2 c_t(T_{q_0}M) \subset T_\lambda(T^*M)$$

est une courbe de sous-espaces Lagrangiens dans un espace symplectique.

- cas riemannien : liée à l'ensemble des "champs de Jacobi".
- cas sous-riemannien : il faut utiliser une restriction de cette courbe (n'est pas régulière)
- L'opérateur \mathcal{R}_λ est la courbure de la courbe J_λ
- \mathcal{R}_λ est 2-homogène p.r. λ (\rightarrow i.e. $\mathcal{R}_{c\lambda} = c^2\mathcal{R}_\lambda$)
- \mathcal{R}_λ jamais borné par rapport à λ
- \mathcal{R}_λ pas quadratique (singularité quand $\lambda \rightarrow$ anormale)
- invariant symplectique du linéarisé du flot Hamiltonien
- formule explicite dans le cas de contact

Another definition of \mathcal{R}_λ

Si on applique la définition précédente à $c_t : M \rightarrow \mathbb{R}$ on définit la **courbe de Jacobi**

$$J_\lambda(t) := d_{q_0}^2 c_t(T_{q_0}M) \subset T_\lambda(T^*M)$$

est une courbe de sous-espaces Lagrangiens dans un espace symplectique.

- cas riemannien : liée à l'ensemble des “**champs de Jacobi**”.
- cas sous-riemannien : il faut utiliser une restriction de cette courbe (n'est pas régulière)
- L'opérateur \mathcal{R}_λ est la **courbure** de la courbe J_λ
- \mathcal{R}_λ est 2-homogène p.r. λ (\rightarrow i.e. $\mathcal{R}_{c\lambda} = c^2\mathcal{R}_\lambda$)
- \mathcal{R}_λ **jamais borné** par rapport à λ
- \mathcal{R}_λ **pas** quadratique (singularité quand $\lambda \rightarrow$ anormale)
- invariant symplectique du linéarisé du flot Hamiltonien
- formule explicite dans le cas de contact

Plan

- 1 Introduction : courbure riemannienne
- 2 Géométrie SR et régularité de d^2
- 3 Courbure sous-riemannienne
- 4 Applications

Sous-Laplacien de \dot{c}_t

Si on définit la courbure de Ricci en λ

$$Ric(\lambda) := \text{trace } \mathcal{R}_\lambda$$

en prenant la trace de le développement asymptotique

$$Q_t \simeq \frac{1}{t^2} Q_0 + \frac{1}{3} \mathcal{R}_\lambda + O(t), \quad \text{for } t \rightarrow 0$$

On trouve (rappel : \dot{c}_t a un point critique en q_0)

Corollaire

$$\Delta \dot{c}_t|_{q_0} \simeq \frac{\mathcal{N}}{t^2} + \frac{1}{3} Ric(\lambda) + o(t), \quad \text{for } t \rightarrow 0$$

Remarque : $\Delta = \sum_{i=1}^k X_i^2 + (\text{div } X_i) X_i$. Premier ordre = 0 en un point critique.

Applications : sous-Laplacien de la distance SR

Comme conséquence directe la théorie précédente on obtient un développement asymptotique pour le sous-Laplacien de la distance SR.

Théorème

Posons $\mu_t(q) = \frac{1}{2}d^2(q, \gamma(t))$. (c.-à-d. $\mu_t = -tc_t$)

- $\lim_{t \rightarrow 0} \Delta \mu_t = \mathcal{N}$
- $\frac{d^2}{dt^2} \Big|_{t=0} \Delta \mu_t = -\frac{2}{3} Ric(\lambda)$

Autrement dit

$$\Delta \mu_t \Big|_{q_0} \simeq \mathcal{N} + \boxed{?} - \frac{1}{3} Ric(\lambda) t^2 + o(t^2)$$

- le terme du premier ordre dépend du volume qu'on a choisi
- **seulement** le terme du premier ordre dépend du volume qu'on a choisi

Applications : sous-Laplacien de la distance SR

Comme conséquence directe la théorie précédent on obtient un développement asymptotique pour le sous-Laplacien de la distance SR.

Théorème

Posons $\mu_t(q) = \frac{1}{2}d^2(q, \gamma(t))$. (c.-à-d. $\mu_t = -tc_t$)

- $\lim_{t \rightarrow 0} \Delta \mu_t = \mathcal{N}$
- $\frac{d^2}{dt^2} \Big|_{t=0} \Delta \mu_t = -\frac{2}{3} Ric(\lambda)$

Autrement dit

$$\Delta \mu_t \Big|_{q_0} \simeq \mathcal{N} + \boxed{?} - \frac{1}{3} Ric(\lambda) t^2 + o(t^2)$$

- le terme du premier ordre dépend du volume qu'on a choisi
- **seulement** le terme du premier ordre dépend du volume qu'on a choisi

Remarques

Dans le développement asymptotique

$$\Delta\mu_t|_{q_0} \simeq \mathcal{N} + \boxed{?} - \frac{1}{3} Ric(\lambda)t^2 + o(t^2)$$

- cas riemannien : $\boxed{?} = 0$ avec le volume riemannien
- cas Heisenberg (et 3D contact) $\boxed{?} = 0$ avec le volume de Popp

Question. Est-ce que $\boxed{?} = 0$ toujours avec le volume de Popp ?

Théorème (Cas 2 colonnes)

$$\boxed{?} = \frac{1}{2} \frac{d}{dt} \Big|_{t=0} \log \det ((ad T)^* \circ ad T|_{\gamma(t)})$$

où $adT : \mathcal{D}_{\gamma(t)} \rightarrow \mathcal{D}_{\gamma(t)}^2 / \mathcal{D}_{\gamma(t)}$.

→ avec le volume de Popp, si l'approximation nilpotente est constant le long les geodesiques alors $= 0$.

Remarques

Dans le développement asymptotique

$$\Delta\mu_t|_{q_0} \simeq \mathcal{N} + \boxed{?} - \frac{1}{3} Ric(\lambda)t^2 + o(t^2)$$

- cas riemannien : $\boxed{?} = 0$ avec le volume riemannien
- cas Heisenberg (et 3D contact) $\boxed{?} = 0$ avec le volume de Popp

Question. Est-ce que $\boxed{?} = 0$ toujours avec une **volume générale** ?

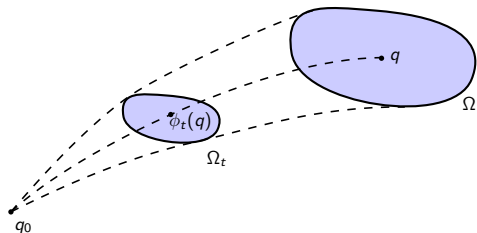
Théorème (Cas generale)

$$\boxed{?} = \left. \frac{d}{dt} \right|_{t=0} \log \text{vol}(\pi_* F_1, \dots, \pi_* F_n)|_{\gamma(t)}$$

où F_1, \dots, F_n est une "base horizontale" en T^*M .

Propriété de contraction de la mesure asymptotique

- $\Omega \subset M, q_0 \in M$
- $f = -\frac{1}{2}d^2(q_0, \cdot)$
- $\phi_t(q) := \pi \circ e^{t\tilde{H}} \circ df(q)$
- $\Omega_t = \phi_t(\Omega)$
- $\Omega_0 = \Omega, \Omega_1 = \{q_0\}$



$$\text{vol}(\Omega_t) = \int_{\phi_t(\Omega)} \text{vol} = \int_{\Omega} \phi_t^* \text{vol} = \int_{\Omega} |g_t| \text{vol}.$$

Théorème

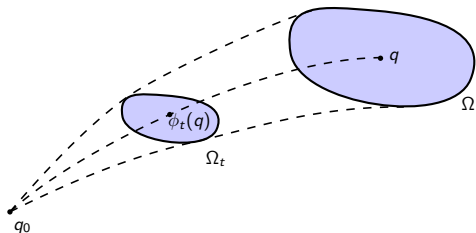
Quand $t \rightarrow 1$

$$g_t(q) = (1-t)^{\mathcal{N}(\lambda)}(1 + O(1-t)),$$

$$\frac{d}{dt} \log g_t(q) = -\frac{\mathcal{N}(\lambda)}{1-t} + \frac{1}{3} \text{Ric}(\lambda)(1-t) + O(t^2).$$

Propriété de contraction de la mesure asymptotique

- $\Omega \subset M, q_0 \in M$
- $f = -\frac{1}{2}d^2(q_0, \cdot)$
- $\phi_t(q) := \pi \circ e^{t\tilde{H}} \circ df(q)$
- $\Omega_t = \phi_t(\Omega)$
- $\Omega_0 = \Omega, \Omega_1 = \{q_0\}$



$$\text{vol}(\Omega_t) = \int_{\phi_t(\Omega)} \text{vol} = \int_{\Omega} \phi_t^* \text{vol} = \int_{\Omega} |g_t| \text{vol}.$$

Théorème

Quand $t \rightarrow 1$

$$g_t(q) = (1-t)^{\mathcal{N}(\lambda)}(1 + O(1-t)),$$

$$\frac{d}{dt} \log g_t(q) = -\frac{\mathcal{N}(\lambda)}{1-t} + \frac{1}{3} \text{Ric}(\lambda)(1-t) + O(t^2).$$

Problèmes ouverts et conclusion

→ $MCP(\kappa, \mathcal{N})$

- trace Q_0 est liée à la MPC asymptotique.
- pour des résultats globaux on a besoin d'uniformité le long des géodésiques
- en ce moment on a des résultats partiels. (avec L. Rizzi)

→ Remarques

- La définition de courbure s'applique aussi aux systèmes de contrôle avec un "drift".
- En cette classe on peut trouver des modèles à courbure constante
- on peut avoir des théorèmes de comparaison.

→ Asymptotique du noyau de la chaleur

- La fonction $c_t(q) = -\frac{1}{2t}d^2(q, \gamma(t))$ est le terme principal du développement asymptotique du noyau de la chaleur.
- Est-ce qu'on peut trouver la courbure en étudiant le noyau de la chaleur le long des géodésiques ?