

NORMALE METRICA E REGOLARITÀ DELLA FUNZIONE DISTANZA NEL GRUPPO DI HEISENBERG

NICOLA ARCOZZI, IN COLLABORAZIONE CON F. FERRARI

ABSTRACT. In this joint work with F. Ferrari, we introduce a notion which extends to the Heisenberg group the notion of segment normal to a surface and use it to prove the smoothness of the function measuring the distance to a surface.

Let E be a closed set in the Heisenberg group $\mathbb{H} \equiv \mathbb{C} \times \mathbb{R}$ with the coordinates (z, t) and the group multiplication $(z, t)(z', t') = (z + z', t + t' + 2\operatorname{Re}(zz'\bar{t}'))$. The **metric normal** to E at $P \in E$ is the set $\mathcal{N}_P E = \{Q \in E : d_E(Q) = d(Q, E) = d(Q, P)\}$. Here, d is the Carnot-Carathéodory distance in \mathbb{H} . The main results presented here are the following.

Theorem A. Let S be a surface in \mathbb{H} , which is C^1 in the euclidean sense and satisfies a inner and outer ball condition, in the Heisenberg sense, outside its characteristic set. For $P \in S$ non characteristic, let $\Pi_P S$ be the euclidean plane in \mathbb{H} which is tangent to S at P and let C be the characteristic point of $\Pi_P S$ (eventually at infinity). Then, \mathcal{N}_P is an geodesic arc γ containing P and having endpoints different from P . If $\gamma(0) = P$, then $\dot{\gamma}(0)$ is a vector which is normal to S at P . The orthogonal projection of γ onto the z -plane is an arc of a circle with radius $\frac{d(P, C)}{2}$. These two properties completely characterize $\mathcal{N}_P S$ among all geodesics passing through P .

If the surface S is the boundary of an open set Ω and of $\mathbb{H} - \bar{\Omega}$, we define the **signed distance from S** as $\delta_S(Q) = d_S(Q)$ when $Q \notin \mathbb{H} - \bar{\Omega}$ and $\delta_S(Q) = -d_S(Q)$ when $Q \notin \mathbb{H} - \Omega$

Theorem B. Let S be as above and suppose that S is C^1 in the euclidean sense and that it satisfies an inner and outer ball condition, in the Heisenberg sense, outside its characteristic set. If S_+ is the set of the non characteristic points in S , then there is an open neighborhood \mathcal{U} of S_+ in \mathbb{H} such that $\delta_S \in C^1_{\mathbb{H}}(\mathcal{U})$ is C^1 in the Heisenberg sense in \mathcal{U} .

Any surface S which is $C^{1,1}$ in the euclidean sense satisfies an inner and outer ball condition, in the Heisenberg sense, outside its characteristic set.

CONTENTS

1.	Introduzione	2
2.	Normale metrica: proprietà generali	2
3.	La distanza di Carnot-Carathéodory in \mathbb{H} e le sue geodetiche	3
4.	La normale metrica a un piano e a una sfera in \mathbb{H}	4
5.	La normale metrica a superfici regolari	7
5.1.	Espressione esplicita della normale metrica	8
6.	Insiemi intubabili (<i>positive reach</i>)	9
7.	Regolarità della funzione distanza	10
8.	Commenti e problemi	11
	References	12

1. INTRODUZIONE

Sia (X, d) uno spazio metrico e E un sottoinsieme chiuso di X . La distanza tra $P \in X$ ed E è

$$d_E(P) = \min\{d(P, Q) : Q \in E\}.$$

La *normale metrica a E in Q* è l'insieme

$$\mathcal{N}_Q E = \{P \in X : d(P, Q) = d_E(P)\}.$$

Nel caso in cui $X = \mathbb{R}^n$ sia lo spazio euclideo e E un'ipersuperficie liscia, la normale metrica $\mathcal{N}_Q E$ è null'altro che un segmento normale a E , passante per Q . Più in generale, se E è una sottovarietà liscia di una varietà riemanniana X , $\mathcal{N}_Q E$ è un arco sulla geodetica passante per Q e normale a E . Poichè c'è una corrispondenza biunivoca tra vettori di lunghezza unitaria nello spazio tangente $T_Q X$ e geodetiche aventi origine in Q , nel caso riemanniano come in quello euclideo, possiamo identificare la normale metrica con un vettore in $T_Q X$.

In questo seminario parlerò delle proprietà della normale metrica nel gruppo di Heisenberg \mathbb{H} dotato della metrica di Carnot-Carathéodory, dove l'applicazione che a una geodetica γ avente origine in P associa $\dot{\gamma}(0)$ non è iniettiva. Dirò quindi come la normale metrica in Q a una superficie liscia S in \mathbb{H} possa essere esplicitamente determinata e calcolata e come essa dipenda dal piano tangente *euclideo* a S in Q , piuttosto che dal gruppo tangente nel senso di Pansu.

Tra le applicazioni della normale metrica in \mathbb{H} c'è la dimostrazione della regolarità della funzione distanza da S , d_S , vicino a S , ma lontano dai suoi punti caratteristici. Non discuterò alcune applicazioni *del secondo ordine* (calcolo dell'Hessiana orizzontale di d_S , curvatura media) per cui rimando a [3].

Nello spazio euclideo, lo studio dettagliato della funzione *distanza da un insieme* e della sua regolarità fu iniziato da Federer [6]. Nel caso della *distanza con segno* un contributo importante venne da [9]. Nuovi risultati e un resoconto di quelli passati sono contenuti in [5].

Le geodetiche per la funzione distanza sul gruppo di Heisenberg sono state trovate indipendentemente da diversi ricercatori [10], [12], [8]. Lo studio della funzione distanza da un insieme in \mathbb{H} pare essere ancora ai suoi inizi. In [11]. R. Monti e F. Serra Cassano, tra le altre cose, mostrano come la distanza da un insieme in \mathbb{H} sia soluzione dell'equazione eiconale. In [1] e [2] vengono dimostrati risultati concernenti la regolarità analitica della funzione distanza e la regolarità del *cut-locus* di un insieme con frontiera subanalitica (stratificazione sub-analitica) per una vasta famiglia di metriche subriemanniane.

Riguardo allo studio delle ipersuperfici nel gruppo di Heisenberg e, più in generale, nei gruppi di Carnot, rimando a [7] e alla bibliografia in essa contenuta, particolarmente ai lavori [13] e [14]. Una serie di articoli di Citti, Manfredini e Sarti (p.es. [4]) sviluppano alcuni temi riguardanti l'analisi e la geometria su strutture subriemanniane modellate sul gruppo di Heisenberg $\mathbb{H} = \mathbb{H}^1$ e le utilizzano per modellare la neurobiologia della visione.

2. NORMALE METRICA: PROPRIETÀ GENERALI

Sia (X, d) uno spazio metrico localmente compatto. Siano A, B, C punti di X . Diciamo che C sta sulla *geodetica* $[A, B]$ se $d(A, C) + d(C, B) = d(A, B)$.

Lemma 2.1. *Sia E un sottoinsieme chiuso in X .*

(i) *Se $P \in \mathcal{N}_Q E$, allora $[P, Q]$ è contenuto in $\mathcal{N}_Q E$.*

(ii) *Siano $\mathbb{B}(A, r)$ una palla in X e $Q \in \partial\mathbb{B}(A, r)$. Allora, $[Q, A] \subseteq \mathcal{N}_Q \partial\mathbb{B}(A, r)$.*

Dim. (i) Sia $C \in [P, Q]$. Se fosse $d(C, R) = d_E(C) < d(C, Q)$ per qualche R in E , allora

$$d(P, Q) = d(P, C) + d(C, Q) > d(P, C) + d(C, R) \geq d(P, R),$$

quindi $P \notin \mathcal{N}_Q E$.

(ii) Chiaramente $A \in \mathcal{N}_Q \partial \mathbb{B}(A, r)$, quindi (ii) segue da (i). \square

Seguendo Federer, definiamo $Unp(E) = \{P \in X : d(P, Q) = d_E(P)\}$ per un unico punto $Q \in E$. Possiamo definire una proiezione $\xi_E : Unp(E) \rightarrow E$, $\xi_E(P) = Q$ se $P \in \mathcal{N}_Q E$. Se $P \in Unp(E)$, allora la palla chiusa $\overline{\mathbb{B}(P, d_E(P))}$ incontra E nel solo punto $\xi_E(P)$.

Lemma 2.2. ξ_E è una funzione continua su $Unp(E)$.

Dim. La dimostrazione in [6] si estende senza problemi a tutti gli spazi metrici localmente compatti. \square

Evidentemente, la nozione di normale metrica è invariante per isometrie.

3. LA DISTANZA DI CARNOT-CARATHÉODORY IN \mathbb{H} E LE SUE GEODETICHE

La nostra scelta di coordinate per il gruppo di Heisenberg vede gli elementi di $\mathbb{H} \cong \mathbb{R}^3 \cong \mathbb{C} \times \mathbb{R}$ come coppie $(z, t) = (x + iy, t) \equiv (x, y, t)$, col prodotto $(z, t)(z', t') = (z + z', t + t' + 2Re(z\bar{z}'))$. La metrica di *Carnot-Carathéodory* (CC) in \mathbb{H} è la metrica subriemanniana per cui i campi vettoriali invarianti per traslazioni a sinistra $X = \partial_x + 2y\partial_t$ e $Y = \partial_y - 2x\partial_t$ costituiscono, punto a punto, una base ortonormale. La metrica di CC misura solo i vettori che appartengono alla *distribuzione orizzontale* \mathcal{H} , le cui fibre sono $\mathcal{H}_P = \text{span}\{X_P, Y_P\}$.

La distanza tra due punti P e Q in \mathbb{H} è definita come segue. Sia γ una curva assolutamente continua in \mathbb{H} con estremi in P e Q , che sia anche *orizzontale*, cioè, $\dot{\gamma}(t) = a(t)X_{\gamma(t)} + b(t)Y_{\gamma(t)}$ giace in $\mathcal{H}_{\gamma(t)}$. La sua lunghezza di Carnot-Carathéodory è $l_{\mathbb{H}}(\gamma)$,

$$l_{\mathbb{H}}(\gamma) = \int (a(t)^2 + b(t)^2)^{1/2} dt$$

La distanza di CC tra P e Q , $d(P, Q)$, è l'estremo inferiore delle lunghezze di CC di tali curve.

Una maniera semplice e utile per raffigurarsi la lunghezza di CC è la seguente. Siano γ una curva orizzontale e sia γ' la sua proiezione ortogonale sul piano $\{t = 0\}$. Allora, la lunghezza di CC di γ è la lunghezza *euclidea* di γ' . Similmente possiamo rappresentare le curve orizzontali. Sia γ' una curva regolare (p.es., C^1 a tratti) sul piano e avente origine in $(0, 0)$. Allora esiste una e una sola curva γ in \mathbb{H} avente origine in O e avente come proiezione γ' . Se $\gamma'(\tau)$ è un punto su γ' , allora $\gamma(\tau) = (\gamma'(\tau), \gamma''(\tau))$, dove $\gamma''(\tau) = -4A$ e A è l'area con segno della figura piana racchiusa dalla curva ottenuta chiudendo $\gamma'|_{[0, \tau]}$ con il segmento che congiunge $\gamma'(t)$ a $(0, 0)$.¹

La distanza di CC tra due punti è realizzata dalla lunghezza di CC della geodetica che li congiunge. Delle geodetiche si conosce l'espressione esplicita [10], [12]. Le geodetiche che minimizzano la lunghezza, aventi inizio in $0 = (0, 0)$ e parametrizzate in modo da avere velocità unitaria, sono

$$(1) \quad \gamma(\sigma) = \begin{cases} x(\sigma) = \sin(\alpha) \frac{1 - \cos(\phi\sigma)}{\phi} + \cos(\alpha) \frac{\sin(\phi\sigma)}{\phi} \\ y(\sigma) = \sin(\alpha) \frac{\sin(\phi\sigma)}{\phi} - \cos(\alpha) \frac{1 - \cos(\phi\sigma)}{\phi} \\ t(\sigma) = 2 \frac{\phi\sigma - \sin(\phi\sigma)}{\phi^2} \end{cases}$$

I parametri da cui dipende la geodetica sono $\alpha \in [0, 2\pi)$, che è legato a $\dot{\gamma}(0) = (e^{i\alpha}, 0)$, e $\phi \in \mathbb{R}$. Quest'ultimo parametro è del tutto non euclideo (non riemanniano): per α fissato, esistono infinite geodetiche aventi velocità iniziale $(e^{i\alpha}, 0)$, una per ciascun valore di ϕ . La geodetica γ minimizza la lunghezza se σ varia lungo un intervallo chiuso di lunghezza $\frac{2\pi}{|\phi|}$.

La proiezione di γ sul piano $\{t = 0\}$ è una circonferenza γ' avente velocità iniziale $\dot{\gamma}'(0) = e^{i\alpha}$, posizione iniziale $\gamma'(0) = 0$, raggio $\frac{1}{|\phi|}$ e percorsa in senso orario o antiorario a seconda che $\phi > 0$

¹Il teorema di Chow per \mathbb{H} si riduce quindi ad affermare che dati due punti A e B nel piano, esiste un triangolo di lato AB avente area assegnata.

o $\phi < 0$, rispettivamente. ² Se $\phi = 0$, γ è una retta nel piano $\{t = 0\}$, uscente da 0 nella direzione $e^{i\alpha}$.

In generale, una geodetica η avente inizio in $P \in \mathbb{H}$ è $\eta = P \cdot \gamma$, la traslata a sinistra di una geodetica della forma (1). A volte, metteremo in evidenza i parametri da cui dipende η ,

$$\eta = \gamma_{P,N,\phi},$$

dove $N = \dot{\eta}(0)$. Chiaramente, la stessa geodetica può essere percorsa in due versi. Cioè,

$$\gamma_{P,N,\phi}(s) = \gamma_{P,-N,-\phi}(-s).$$

Si osservi che le geodetiche, al contrario del caso euclideo, non sono invarianti rispetto a dilatazioni aventi centro in un loro punto. Sia D_λ la dilatazione di \mathbb{H} avente centro O e coefficiente $\lambda > 0$, $D_\lambda(z, t) = (\lambda z, \lambda^2 t)$. Allora,

$$D_\lambda \gamma_{O,N,\phi}(s) = \gamma_{O,N,\phi/\lambda}(\lambda s),$$

cioè, l'immagine della geodetica è cambiata, a meno che non fosse $\phi = 0$, cioè che la geodetica non fosse una retta euclidea.

L'equazione di $\partial B(O, r)$, la frontiera della palla $B(0, r) = \{P \in \mathbb{H} : d(P, O) < r\}$, segue immediatamente da (1),

$$(2) \quad \begin{cases} |z| = 2 \frac{\sin(\phi r/2)}{\phi} \\ t = 2 \frac{\phi r - \sin(\phi r)}{\phi^2}. \end{cases}$$

dove $\phi \in [-2\pi/r, 2\pi/r]$.

Sia $S = \partial\Omega$ una superficie che separa un aperto Ω da $\mathbb{H} - \bar{\Omega}$. La *distanza con segno da S* è la funzione $\delta_S : \mathbb{H} \rightarrow \mathbb{R}$ definita da

$$(3) \quad \delta_S(P) = \begin{cases} -d_S(P) & \text{se } P \in \Omega \\ d_S(P) & \text{se } P \notin \Omega \end{cases}$$

4. LA NORMALE METRICA A UN PIANO E A UNA SFERA IN \mathbb{H}

Un *piano* in \mathbb{H} è, semplicemente, un piano euclideo in $\mathbb{R}^3 \equiv \mathbb{H}$, con l'identificazione di cui sopra. I piani euclidei sono oggetti della geometria intrinseca di \mathbb{H} . Sia Π un piano "verticale" (cioè, avente equazione della forma $ax + by = c$). Allora, è noto che Π è il laterale di un sottogruppo a due parametri di \mathbb{H} . Per i piani non verticali, abbiamo un'interpretazione più metrica.

Sia ora Π un piano non verticale in \mathbb{H} . Allora Π ha un punto caratteristico C e può essere identificato come l'unione di tutte le geodetiche di lunghezza infinita aventi origine in C . In particolare, la traslazione a sinistra che porta C in O porta Π nel piano $\{t = 0\}$.

Ricordo che un punto C è *caratteristico* per una superficie S in \mathbb{H} se lo spazio tangente a S in C (nel senso riemanniano) coincide con la fibra in C , $T_C S = \mathcal{H}_C$. Dopo una traslazione a sinistra e una rotazione $(z, t) \mapsto (e^{i\theta} z, t)$, possiamo assumere che il piano abbia equazione $(x, y) \mapsto P = (x, y, mx)$. Una base per $T_C \Pi$ è $\{(1, 0, m), (0, 1, 0)\}$, che costituisce una base per \mathcal{H}_C se e solo se $C = (0, \frac{m}{2}, 0)$. In generale, il piano (nonverticale) di equazione $t = ax + by + c$ ha punto caratteristico $C = (-\frac{b}{2}, \frac{a}{2}, c)$. Dei piani verticali, potremmo dire che hanno un punto caratteristico a infinito.³

Il ruolo speciale dei piani verticali, messo in luce da Pansu [13], viene loro dal fatto che sono invarianti per dilatazioni, cioè che, al microscopio, assomigliano a se stessi. Al contrario,

²Una spiegazione di questo fatto in termini di problemi isoperimetrici sul piano è contenuta in [12].

³Il fatto che ci sia una corrispondenza biunivoca $C \mapsto \Pi$ che al punto C di \mathbb{H} associa il piano nonverticale Π avente C come punto caratteristico suggerisce la definizione di un completamento proiettivo di \mathbb{H} , aggiungendo un punto C' a "infinito" per ogni piano verticale.

i piani nonverticali non sono invarianti per dilatazioni. Si prenda il piano non verticale $\Pi = \{(x, y, mx) : x, y \in \mathbb{R}\}$. Allora $D_\lambda \Pi = \{(x', y', \lambda mx') : x, y \in \mathbb{R}\} \neq \Pi$, a meno che $m = 0$ (cioè, che la dilatazione avesse centro nel punto caratteristico di Π). Se guardiamo Π “al microscopio”, facendo tendere $\lambda \rightarrow \infty$, otteniamo al limite il piano verticale $x = 0$.

Teorema 4.1. *Sia Π un piano non verticale in \mathbb{H} e sia $P \in \Pi$ non caratteristico. Sia N_P^+ il vettore normale in senso intrinseco a Π in P , orientato verso l'alto. Se il punto caratteristico di Π è C , allora*

$$\mathcal{N}_P \mathcal{P} = \gamma_{P, 2/d(P, C), N_P^+} \left(\left[-\frac{\pi}{2} d(P, C), \frac{\pi}{2} d(P, C) \right] \right).$$

Se Π è un piano verticale, allora $\mathcal{N}_P \Pi$ è la retta geodetica passante per P nella direzione $N_P \Pi$. La normale metrica in C si riduce al solo punto C .

Chiaramente, abbiamo scelto una delle due parametrizzazioni di per $N_P \Pi$.

Dim. Dopo una traslazione, possiamo considerare il caso $C = O$, $\Pi = \{t = 0\}$. Che la geodetica $\gamma = \gamma_P$ dell'enunciato sia contenuta nella normale metrica è facilmente mostrato da un disegno. Consideriamo la palla B di centro $Q = (0, -2\frac{r^2}{\pi})$ e raggio r . Dall'equazione di B si deduce che B sta nel semispazio $\{t < 0\}$ e che la sua chiusura tocca Π in tutti i punti $(z, 0)$ con $|z| = \frac{2}{r}\pi$. Quindi, per punti $P = (z, 0)$ siffatti la geodetica γ da Q a P sta nella normale metrica a Π in P . La parametrizziamo in modo che $\gamma(0) = P$. Ora, per simmetria, la distanza tra Q e P è metà della vita di γ , cioè, il segmento OP è un diametro di γ' , la proiezione ortogonale di γ su Π . Poichè γ punta verso l'alto, $\phi > 0$. Il parametro ϕ^{-1} di γ è proprio il raggio di γ' :

$$\frac{1}{\phi} = \frac{r}{\pi}.$$

Quindi, poichè $d(P, O) = 2\frac{r}{\pi}$,

$$\phi = \frac{2}{d(P, O)},$$

come desiderato.

Consideriamo ora il parametro $\dot{\gamma}(0)$. Abbiamo che $N' = \dot{\gamma}'(0)$ è un vettore sul piano $\{t = 0\}$, perpendicolare al vettore V da P a O . Passando ai sollevamenti, $\dot{\gamma}(0)$ è \mathbb{H} -perpendicolare al sollevamento di V . Ora, il sollevamento di V è V stesso, quindi V sta nella direzione (orizzontale) tangente a Π in P e, di conseguenza, $\dot{\gamma}(0)$ sta nella direzione \mathbb{H} -normale, come desiderato.

Mostriamo che γ_P esaurisce la normale metrica. Al variare di P su Π , l'unione delle geodetiche γ_P è tutto \mathbb{H} , quindi, se $Q \in \mathcal{N}_P \Pi - \gamma_P$, deve esistere un altro punto P' in Π tale che $Q \in \gamma_{P'}$. Supponiamo che $Q \in \{t > 0\}$ e che T sia l'estremo di $\gamma_{P'}$ su $\{(0, t) : t \geq 0\}$. Per definizione di normale metrica, $d(Q, P) = d_\Pi(Q) = d(Q, P')$, quindi

$$d_\Pi(T) = d(T, P') = d(Q, P') + d(Q, T) = d(Q, P) + d(Q, T) \geq d(T, P) \geq d_\Pi(T).$$

Ne segue che valgono uguaglianze invece che disuguaglianze, cioè che Q appartiene alla geodetica tra P e T . Poichè tale geodetica non può essere una spezzata di geodetiche (le equazioni (1) non lo permettono), ne segue che $Q = T \in \gamma_P$, assurdo. \square

Corollario 4.2. *Sia $B(P, r)$ una palla metrica in \mathbb{H} e sia E la porzione di $\partial B(P, r)$ contenente punti Q tali che, se γ è il prolungamento massimo della geodetica da P a Q , si abbia che $d(P, Q) \leq \frac{1}{2}l_\mathbb{H}(\gamma)$. Allora, E è una superficie convessa.*

Osservazione 4.3. *L'equazione della normale metrica in teorema 4.1 può essere scritta esplicitamente. Consideriamo, per esempio, $\Pi = \{t = 0\}$ e $P = (z, t)$, $z = x + iy$. Allora, $\mathcal{N}_P \Pi$ è il*

supporto della geodetica

$$(4) \quad \gamma(\sigma) = (u(\sigma), v(\sigma), s(\sigma)) = \begin{cases} \frac{x}{2} \left(1 + \cos \left(\frac{2\sigma}{|z|} \right) \right) + \frac{y}{2} \sin \left(\frac{2\sigma}{|z|} \right) \\ \frac{y}{2} \left(1 + \cos \left(\frac{2\sigma}{|z|} \right) \right) - \frac{x}{2} \sin \left(\frac{2\sigma}{|z|} \right) \\ \frac{|z|^2}{2} \left(\frac{2\sigma}{|z|} + \sin \left(\frac{2\sigma}{|z|} \right) \right) \end{cases}, \quad |\sigma| \leq \frac{\pi}{2}|z|$$

L'equazione per un piano in generale si ottiene per traslazione a sinistra.

Già nel semplice caso dei piani vediamo come la determinazione della normale metrica a un punto non sia racchiusa nella nozione di *gruppo tangente secondo Pansu*⁴. Prendiamo, per esempio, la famiglia di piani Π_m dati dalle equazioni $(x, y) \mapsto (x, y, mx)$, $m \geq 0$. La direzione normale secondo Pansu a Π_m in O è data da $n_O \Pi_m = -X_O \equiv (-1, 0, 0)$, la stessa per tutti i piani della famiglia. La normale metrica a Π_m in O è $\mathcal{N}_O \Pi_m$, la geodetica di equazione

$$\gamma(\sigma) = \begin{cases} x(\sigma) = -\frac{\sin(4s/m)}{4/m} \\ y(\sigma) = \frac{1 - \cos(4s/m)}{4/m} \\ t(\sigma) = 2\frac{4s/m - \sin(4s/m)}{16/m^2} \end{cases}$$

che varia al variare di m . Si osservi che nel limite “verticale” $m = \infty$ la geodetica si riduce alla retta $s \mapsto (-s, 0, 0)$.

Questo fatto può essere spiegato in termini di dilatazioni. I piani non verticali passanti per O per cui O è non caratteristico non sono invarianti per dilatazioni, quindi le loro normali metriche devono variare quando i piani vengono dilatati. Infatti, abbiamo visto come le geodetiche avente origine in O non sono in genere invarianti per dilatazioni D_λ aventi centro in O . Visto dal punto di vista delle geodetiche, lo stesso fatto dice che i piani verticali non sono sufficienti a discriminare tra geodetiche diverse, cioè che la normale metrica a una superficie non può essere catturata dalla sola normale di Pansu.

Vediamo ora di determinare la normale metrica a una sfera Heisenberg.

Lemma 4.1. *Esiste un numero positivo δ tale che, per ogni $r \in]0, 1[$, per ogni ϕ , $|\phi r| \leq \delta$ e per ogni $Q \in \mathbb{H}$, se γ è una geodetica di parametro ϕ e estremi Q e P , $P \in \partial B(Q, r)$, e se $B = B(Q, r)$, allora*

$$\Pi_P(\partial B) \cap \bar{B} = \{P\}.$$

Proof. Senza perdere in generalità, supponiamo $Q = 0$. □

Proposizione 4.4. *Siano $B = B(Q, r)$ una palla Heisenberg e P un punto dove la frontiera di B è liscia. Sia γ_P la geodetica di lunghezza massima che inizia in Q e passante per P . Allora*

i) $\mathcal{N}_P(\partial B) = \gamma_P$.

ii) *Un arco aperto di γ_P contenente P è contenuto $\mathcal{N}_P(\partial B) \cap \mathcal{N}_P(\Pi_P(\partial B))$.*

Proof. Dimostriamo (i). Sia Q' l'altro estremo di γ_P . Per la disuguaglianza triangolare, $d(Q', P) = d_{\partial B}(Q')$. Quindi, per il lemma 2.1 (i), l'arco di γ_P tra P e Q' è contenuto in $\mathcal{N}_P(\partial B)$. Chiaramente, lo è anche l'arco di γ_P tra P e Q . Quindi, $\gamma_P \subseteq \mathcal{N}_P(\partial B)$.

Supponiamo ora $A \in \mathcal{N}_P \partial B$ e $A \notin \gamma_P$. Supponiamo anche, per il momento, che $A \notin B$. Sia η una geodetica tra A e Q e sia P' la sua intersezione con ∂B . Allora $d(A, P') \geq d_{\partial B}(A) = d(A, P)$

⁴Ricordo quale definizione di alcuni oggetti del calcolo sulle superfici in \mathbb{H} . Sia $S \subset \mathbb{H}$ una superficie C^1 in senso euclideo (questa restrizione non è necessaria in generale) e sia $T_P S$ lo spazio tangente a S in P . Se P non è caratteristico per S , allora $\mathcal{T}_P = \mathcal{H}_P \cap T_P S$ è uno spazio vettoriale di dimensione 1. Chiamiamo \mathcal{T}_P la *direzione (orizzontale) tangente* a S in P . $\tilde{\mathcal{N}}_P = \mathcal{H}_P \ominus \mathcal{T}_P$ è la *direzione (orizzontale) normale* a S in P . Il complemento ortogonale è fatto rispetto alla metrica introdotta in \mathcal{H}_P . Possiamo identificare \mathcal{T}_P con $\mathcal{N}_P S$, uno dei suoi due vettori unitari. Quando la superficie S è la frontiera di un aperto Ω e separa Ω da $\mathbb{H} - \bar{\Omega}$, scegliamo il verso normale *uscende* da Ω : $P + \tau \mathcal{N}_P S \notin \Omega$ se $\tau > 0$ è abbastanza piccolo. Il *gruppo tangente* a S in P è $\mathcal{T}_P \oplus \mathcal{C}$, dove $\mathcal{C} = \{(0, t) : t \in \mathbb{R}\}$ è il commutatore di \mathbb{H} .

e $d(Q, P') = r = d(Q, P')$. Dunque, $d(A, Q) \leq d(Q, P) + d(P, A) \leq d(Q, P') + d(P', A) = d(A, Q)$, il che è possibile solo se P appartiene a una geodetica tra A e Q che prolunga l'arco di γ_P tra Q e P . Cioè, A appartiene al prolungamento della geodetica tra P e Q , ma il prolungamento massimale è γ_P .

Se invece $A \in B$, un argomento simile mostra che $A \in \gamma_P$. I dettagli sono lasciati al lettore.

Mostriamo ora (ii). Per il lemma 4.1, esiste un punto Q' su γ_P tale che la chiusura $B' = B(Q', d(Q', P))$ incontra $\Pi_P(\partial B') = \Pi_P(\partial B)$ nel solo punto P . Allora, per definizione di normale metrica, l'arco di γ_P tra P e Q' giace in $\mathcal{N}_P(\Pi_P(\partial B))$. D'altra parte, per (i), γ_P è contenuto in $\mathcal{N}_P(\partial B)$.

Un argomento del tutto simile mostra che esiste un arco di γ_P esterno a B che giace in $\mathcal{N}_P(\partial B) \cap \mathcal{N}_P(\Pi_P(\partial B))$. □

Daniele Morbidelli ha osservato come la normale metrica al Polo Nord PN di $B(Q, r)$ non sia una geodetica, bensì l'unione \mathcal{K} di tutte le geodetiche aventi origine in Q e punto finale sul segmento (verticale) tra Q e PN . Incidentalmente, \mathcal{K} è un insieme la cui frontiera ha curvatura Heisenberg costante e positiva, e si congettura che sia estrema per la disuguaglianza isoperimetrica in \mathbb{H} .

5. LA NORMALE METRICA A SUPERFICI REGOLARI

Avendo determinato la normale metrica per piani e sfere, è ora possibile determinarla per superfici regolari in \mathbb{H} .

Sia la superficie S il bordo di un aperto Ω e di $\mathbb{H} - \bar{\Omega}$ e sia $P \in S$. Diciamo che S soddisfa la condizione (TB) (palla tangente) in P se possiamo trovare due palle B_1 e B_2 di raggio positivo contenute in Ω e $S - \bar{\Omega}$, rispettivamente, tali che $P \in \partial B_j$.

La condizione (TB), di per sè, implica che S ha piano tangente nel senso (euclideo) di Feder.⁵ Infatti il punto P non può essere un polo di B_1 o di B_2 . Se fosse un polo di B_1 , per esempio, allora $S = \partial\Omega$ avrebbe una rientranza almeno conica (nel senso euclideo) in P , ma questo esclude la possibilità che vi sia una palla B_2 tangente a S in P . Poichè ∂B_1 e ∂B_2 si toccano in P soltanto e B_1 e B_2 sono entrambe esterne a S , ne segue che S , ∂B_1 e ∂B_2 hanno lo stesso piano tangente (euclideo) Π in P .

Teorema 5.1. *Sia S una superficie che è bordo di un aperto Ω e separa Ω da $\mathbb{H} - \bar{\Omega}$.*

(i) *Se $P \in S$ e S è differenziabile in P , allora $\mathcal{N}_P S$ è un arco di geodetica contenente P .*

Più precisamente, se $\Pi_P S$ è il piano tangente a S in P , allora $\mathcal{N}_P S \cap \mathcal{N}_P \Pi_P S$ è (l'immagine di) un arco di geodetica contenente P . In particolare, se l'arco di geodetica non degenera in un punto, allora l'equazione di $\mathcal{N}_P S$ è quella di $\mathcal{N}_P \Pi_P S$.

(ii) *Supponiamo, inoltre, che S soddisfi la condizione (TB) in P . Allora $\mathcal{N}_P S$ è un arco di geodetica contenente P al suo interno. In particolare, $\mathcal{N}_P S$ è una geodetica non degenera.*

Dimostrazione. (i) Se $\mathcal{N}_P S$ si riduce al solo punto P , non c'è nulla da mostrare. Altrimenti, sia $P \neq Q \in \mathcal{N}_P S$, $Q \in \Omega$. In particolare, la geodetica $[Q, P]$ sta in $\mathcal{N}_P S$. Questo significa che la palla $B(Q, d(P, Q))$ sta in Ω e $P \in \partial B(Q, d(P, Q))$. Poichè $\partial B(Q, d(P, Q))$ è differenziabile in P e, forzatamente, S e $\partial B(Q, d(P, Q))$ devono avere lo stesso piano tangente, $\Pi_P S$. Ora, la geodetica $[Q, P] \subseteq \mathcal{N}_P \partial B(Q, d(P, Q))$, quindi, per il lemma 4.1, un suo arco contenente P sta in $\mathcal{N}_P \Pi_P S$. Per il teorema 4.1, allora l'equazione di $[P, Q]$ è completamente determinata, e così quella di $\mathcal{N}_P S$. Quindi, la parte di $\mathcal{N}_P S$ contenuta in Ω sta su una geodetica.

Lo stesso discorso vale se $Q \in \mathbb{H} - \bar{\Omega}$. Rimane da mostrare che, unendo le due geodetiche, si ottiene ancora una geodetica. Siano $Q \in \Omega \cap \mathcal{N}_S$ e $Q' \in (\mathbb{H} - \bar{\Omega}) \cap \mathcal{N}_S$. Se fosse $d(Q, P) + d(P, Q') > d(Q, Q')$, allora esisterebbe $R \neq P$, $R \in S \cap [Q, Q']$. Poichè $d(Q, R) + d(R, Q') = d(Q, Q')$, $d(Q, P) > d(Q, R)$ o $d(P, Q') > d(R, Q')$, che è assurdo.

⁵Ciò significa che esiste un piano in $\mathbb{H} \cong \mathbb{R}^3$ che ha ordine di contatto al second'ordine (nel senso euclideo) con S .

(ii) Le geodetiche sono non banali proprio in virtù dell'ipotesi e della proposizione 4.4. \square

Corollario 5.2. *Sia S una superficie che è bordo di un aperto Ω e separa Ω da $\mathbb{H} - \overline{\Omega}$, sia S differenziabile e sia $C \in S$ un punto caratteristico di S . Allora S non può soddisfare (TB) in C .*

Dim. Per il teorema precedente, $\mathcal{N}_C S$ conterrebbe un arco non degenerare di $\mathcal{N}_C \Pi_C S$, ma $\Pi_C S$ ha C come punto caratteristico, quindi $\mathcal{N}_C \Pi_C S$ è esso stesso degenerare. \square

Nel caso in cui $S = \partial\Omega$ e in cui la normale metrica a S in P è un arco di geodetica, ha senso dare a $\mathcal{N}_P S$ un orientamento. Scegliremo, convenzionalmente, come *orientamento positivo* di $\mathcal{N}_P S$ quello che punta verso l'esterno di Ω . Più precisamente, sceglieremo la parametrizzazione di $\gamma = \mathcal{N}_P S$ per cui $\gamma(0) = P$ e $\dot{\gamma}(0) = N_P S$ è il vettore normale secondo Pansu *uscende da* Ω . In altre parole, se $s > 0$, allora $\gamma(s) \notin \Omega$ e se $s < 0$, allora $\gamma(s) \in \Omega$.

5.1. Espressione esplicita della normale metrica. Sia S una superficie che è bordo di un aperto Ω e separa Ω da $\mathbb{H} - \overline{\Omega}$ e supponiamo che, localmente, S abbia equazione $g = 0$, dove $g : \mathbb{H} \rightarrow \mathbb{R}$ è una funzione con derivate parziali rispetto a x, y, t in un intorno di P , punto non caratteristico di S (in termini di g , questo significa $\nabla_{\mathbb{H}} g(P) \neq 0$). Assumeremo anche, per semplicità, che $\Pi_P S$ sia un piano non verticale. Sia C il punto caratteristico di

$$\Pi_P S = \{(x, y, t) : \partial_x g(P)(x - x(P)) + \partial_y g(P)(y - y(P)) + \partial_t g(P)(t - t(P)) = 0\}.$$

Allora,

$$(5) \quad C = \left(\frac{g_y(P)}{2g_t(P)}, -\frac{g_x(P)}{2g_t(P)}, t_0 + x_0 \frac{g_y(P)}{g_t(P)} + y_0 \frac{g_x(P)}{g_t(P)} \right)$$

e

$$(6) \quad d(P, C) = 2 \frac{|\nabla_{\mathbb{H}} g|}{|[X, Y]g|} = \frac{|\nabla_{\mathbb{H}} g|}{2|\partial_t g|}$$

Supponendo che in un intorno di P si abbia $\Omega = \{g < 0\}$. Il vettore normale secondo Pansu uscente da Ω in P è allora

$$N_P S = \frac{\nabla_{\mathbb{H}}(P)}{|\nabla_{\mathbb{H}}(P)|}.$$

L'equazione di $\mathcal{N}_P S$, alla luce dei teoremi 5.1 e 4.1, può essere ora scritta in termini delle derivate prime di g in P . $\mathcal{N}_P S = P \cdot \text{supp}(\eta)$ (traslazione a sinistra di P), dove $\eta = (u, v, s)$ e

$$(7) \quad \eta(\sigma) = \begin{cases} u(\sigma) = \frac{1}{4\partial_t g} \left\{ Yg(P) \left(1 - \cos \left(\frac{4\partial_t g(P)\sigma}{|\nabla_{\mathbb{H}} g(P)|} \right) \right) + Xg(P) \sin \left(\frac{4\partial_t g(P)\sigma}{|\nabla_{\mathbb{H}} g(P)|} \right) \right\} \\ v(\sigma) = \frac{1}{4\partial_t g} \left\{ -Xg(P) \left(1 - \cos \left(\frac{4\partial_t g(P)\sigma}{|\nabla_{\mathbb{H}} g(P)|} \right) \right) + Yg(P) \sin \left(\frac{4\partial_t g(P)\sigma}{|\nabla_{\mathbb{H}} g(P)|} \right) \right\} \\ s(\sigma) = \frac{|\nabla_{\mathbb{H}} g(P)|^2}{8(\partial_t g(P))^2} \left\{ \frac{4\partial_t g(P)\sigma}{|\nabla_{\mathbb{H}} g(P)|} - \sin \left(\frac{4\partial_t g(P)\sigma}{|\nabla_{\mathbb{H}} g(P)|} \right) \right\} \end{cases}$$

Quando $\partial_t g(P) = 0$, cioè, quando $\Pi_P S$ è verticale, (7) diventa

$$(8) \quad \eta(\sigma) = \left(\frac{Xg(P)}{|\nabla_{\mathbb{H}} g(P)|} \sigma, \frac{Yg(P)}{|\nabla_{\mathbb{H}} g(P)|} \sigma, 0 \right)$$

Queste formule mettono in evidenza il fatto che le derivate Xg e Yg , da sole, non sono sufficienti a scrivere l'equazione della normale metrica: abbiamo anche bisogno di conoscere $[X, Y]g = -4\partial_t g$. Questo fatto suggerisce che la giusta regolarità da richiedere a delle superfici $S = \{g = 0\}$ di cui si studia l'associata funzione distanza debba coinvolgere tutte le derivate parziali euclidee di g . Del resto, un altro indizio di questa necessità ci è fornito dal fatto che (TB) implichi l'esistenza del piano tangente euclideo nel senso di Federer.

Nel prossimo paragrafo ci concentreremo su superfici che sono C^1 dal punto di vista euclideo. La condizione C^1 è intermedia tra $C_{\mathbb{H}}^1$ (Xg e Yg continue) e $C_{\mathbb{H}}^2$ (continuità anche delle derivate XXg, XYg, \dots). A queste ultime, infatti, si chiede solo la continuità del commutatore $[X, Y]g$.

6. INSIEMI INTUBABILI (*positive reach*)

In questo paragrafo verifichiamo che la condizione (TB), anzi, un suo rafforzamento, è soddisfatta da una vasta famiglia di superfici. Vedremo poi come questa condizione ci dia delle informazioni su $Unp(S)$.

Diciamo che una superficie S soddisfa la condizione (UTB) (palla tangente uniforme) se S è bordo di un aperto Ω e separa Ω da $\mathbb{H} - \overline{\Omega}$ e se S è unione di un insieme chiuso S_- avente misura di Hausdorff $H_{\mathbb{H}}^3$ nulla e di un insieme S_+ con la seguente proprietà.

Per ogni P_0 in S_+ esistono $r > 0$ e $h > 0$ tale che, per ogni $P \in B(P_0, r) \cap S$ possiamo trovare due palle B_1 e B_2 di raggio h contenute in Ω e $\mathbb{H} - \overline{\Omega}$, rispettivamente, tali che $P \in \partial B_j$.

Diciamo che S sta nella classe \mathcal{F} se S è C^1 in senso euclideo e se soddisfa (UTB).

Indicheremo con $Char(S)$ l'insieme dei punti caratteristici di una superficie differenziabile S .

Teorema 6.1. *Sia S una superficie di classe $C^{1,1}$ nel senso euclideo. Allora, S soddisfa (UTB) con $S'_- = Char(S)$.*

Cenno di dim. Federer ha mostrato [6] che, se S è $C^{1,1}$, allora S soddisfa la condizione in (UTB) con palle euclidee invece di palle Heisenberg. Basta allora mostrare che, se B_{euc} è una palla euclidea in Ω la cui chiusura tocca S in P e P è non caratteristico per S , allora esiste una palla Heisenberg B contenuta in B_{euc} la cui chiusura passa per P e che possiamo far variare il raggio di B con continuità al variare del punto P sulla porzione non caratteristica di S . Questo può essere fatto esplicitamente [3], per esempio, utilizzando il fatto che le palle Heisenberg di raggio r piccolo hanno, vicino all'equatore, raggio di curvatura (euclideo) che tende a zero con r . \square

Diciamo che S soddisfa la condizione (PR), o che è *localmente intubabile*, se S è bordo di un aperto Ω , se S separa Ω da $\mathbb{H} - \overline{\Omega}$ e se S è unione di un insieme chiuso S'_- avente misura di Hausdorff $H_{\mathbb{H}}^3$ nulla e di un insieme $S'_+ \subset int(Unp(S))$.

Teorema 6.2. *Sia S una superficie di classe C^1 in senso euclideo. Allora, $S \in \mathcal{F}$ se e solo se S soddisfa (PR).*

Dim. Mostriamo che $S \in \mathcal{F}$ implica che S soddisfa (PR). Siano P_0 , r e h come nell'enunciato di (UTB) e siano $U = B(P_0, r) \cap S$, $\mathcal{U} = U \times (-h, h)$. \mathcal{U} può essere pensato, se r è abbastanza piccolo, come un aperto di \mathbb{R}^3 . Definiamo, localmente, la *funzione esponenziale*

$$\exp_S : \mathcal{U} \rightarrow \mathbb{H}, \quad \exp_S(P, \sigma) = \mathcal{N}_P S(\sigma).$$

Si verificano i seguenti fatti.

- (i) \exp_S è 1-1 su \mathcal{U} .
- (ii) $\exp_S(\mathcal{U}) \subseteq Unp(S)$.
- (iii) \exp_S è continua.

L'unico punto apparentemente delicato è (iii). Si noti che la funzione \exp_S può essere calcolata esplicitamente una volta che si conoscano le equazioni della normale metrica. Se $S = \{g = 0\}$ in $B(P_0, r)$ e se, lo supponiamo per comodità, $\Pi_P S$ è non verticale per ogni P in $B(P_0, r)$, allora, a meno di un cambiamento di verso, la normale metrica orientata a S in P è $\exp_S(P, \sigma) = \mathcal{N}_P S(\sigma) = P \cdot \eta(\sigma)$, dove η è la geodetica in (7). Essendo g di classe C^1 , $\exp_S(P, \sigma)$ dipende con continuità da P e da σ .

Ora, si consideri la mappa

$$G : Unp(S) \rightarrow S \times \mathbb{R}, \quad G(Q) = (\xi_S(Q), \delta_S(Q)).$$

Per il lemma 2.2, G è una funzione continua. Chiaramente, $G \circ \exp_S = Id$. Quindi, \mathcal{U} e $\exp_S(\mathcal{U})$ sono omeomorfi, \mathcal{U} è (identificabile con) un aperto di \mathbb{R}^3 , quindi, per il teorema di Brouwer sull'invarianza del dominio, $\exp_S(\mathcal{U}) \subseteq Unp(S)$ è un aperto di \mathbb{H} contenuto in $Unp(S)$. Poiché $\exp_S(\mathcal{U})$ contiene tutti i punti $\exp_S(P, 0) = P \in B(P_0, r) \cap S$, si ha che S soddisfa (CR).

Vediamo ora la dimostrazione dell'implicazione inversa. Consideriamo ancora la mappa G , definita questa volta su $\text{int}(Unp(S))$. G è continua. Mostriamo che G è 1 – 1. Consideriamo due punti Q e Q' in $Unp(S)$ tali che $\xi_S(Q) = \xi_S(Q')$ e $\delta_S(Q) = \delta_S(Q')$. Essendo S di classe C^1 , per il teorema 5.1 Q e Q' devono essere punti che stanno sulla stessa geodetica passante per $P = \xi_S(Q) = \xi_S(Q')$, alla stessa distanza da P , sulla stessa semigeodetica di origine P . Quindi, $Q = Q'$. La funzione inversa di G è \exp_S , di cui abbiamo già verificato la continuità. Ancora per il teorema di Brouwer, $G(\text{int}(Unp(S))) = \mathcal{U}$ è un insieme aperto in $S \times \mathbb{R}$, quindi la sua proiezione sulla prima componente è un insieme \mathcal{V} aperto in S . Per definizione di G , per ogni punto P in \mathcal{V} esistono palle B_1 e B_2 in Ω e $\mathbb{H} - \overline{\Omega}$, rispettivamente, contenenti P sulla loro chiusura. Per avere l'uniformità richiesta da (UBT), consideriamo la restrizione di G agli insiemi aperti $(\text{int}(Unp(S)) \cap \{d_S(P) > h\})$, $h > 0$, e le proiezioni sulla prima componente di $G((\text{int}(Unp(S)) \cap \{d_S(P) > h\}))$. I dettagli sono lasciati al lettore. \square

7. REGOLARITÀ DELLA FUNZIONE DISTANZA

Teorema 7.1. *Sia $S = \partial\Omega$ una superficie C^1 in senso euclideo che separa un aperto Ω da $\mathbb{H} - \overline{\Omega}$. Allora, $\delta_S \in C^1_{\mathbb{H}}(\text{int}(Unp(S)))$.*

Corollario 7.2. *Se $S \in \mathcal{F}$, allora esiste un intorno aperto \mathcal{U} di $S - \text{Char}(S)$ in \mathbb{H} tale che $\delta_S \in C^1_{\mathbb{H}}(\mathcal{U})$.*

Dim. La dimostrazione si divide in diversi passi.

Passo 1. Sia $P \in Unp(S) - S$ e sia δ_S \mathbb{H} -differenziabile in P . Sia γ_P la parametrizzazione a velocità unitaria di $\mathcal{N}_{\xi_S(P)}S$ che rispetta l'orientamento (cioè, tale per cui $\gamma_P(\delta_S(P)) = P$). Allora,

$$(9) \quad \nabla_{\mathbb{H}}\delta_S(P) = \dot{\gamma}_P(\delta_S(P))$$

Mostriamo (9). Allora,

$$\delta_S(\gamma_P(t)) = t,$$

quindi

$$1 = \frac{d}{dt}\Big|_{t=\delta_S(P)}\delta_S(\gamma_P(t)) = \langle \dot{\gamma}_P(\delta_S(P)), \nabla_{\mathbb{H}}\delta_S(P) \rangle_{\mathbb{H}}.$$

D'altra parte, per la disuguaglianza di Cauchy-Schwarz e l'equazione eiconale (o meglio, per l'elementare disuguaglianza $\|\nabla_{\mathbb{H}}\delta_S(P)\|_{\mathbb{H}} \leq 1$, che segue direttamente dal teorema di Rademacher in \mathbb{H}), abbiamo che

$$\langle \dot{\gamma}_P(\delta_S(P)), \nabla_{\mathbb{H}}\delta_S(P) \rangle_{\mathbb{H}} \leq \|\dot{\gamma}_P(\delta_S(P))\|_{\mathbb{H}} \|\nabla_{\mathbb{H}}\delta_S(P)\|_{\mathbb{H}} \leq 1.$$

Quindi, le disuguaglianze sono tutte uguaglianze. In particolare, ciò implica (9).

Passo 2. Sia S una superficie C^1 in senso euclideo e, per ogni $P \in Unp(S) - S$, sia γ_P la geodetica definita al passo 1. Allora, $P \mapsto \dot{\gamma}_P(\delta_S(P))$ definisce un campo vettoriale orizzontale continuo in $\text{int}(Unp(S)) - S$, che si estende con continuità a $\text{int}(Unp(S))$.

Infatti, abbiamo visto come la mappa $P \mapsto (\xi_S(P), \delta_S(P))$ sia continua. Sia $\xi_S(P) = Q$. L'equazione di $\gamma_P = \mathcal{N}_Q S$ dipende con continuità da Q e in particolare dipendono con continuità da Q i coefficienti N_Q e $\phi = \phi_Q$. Questo segue dalle equazioni (7) e dall'ipotesi che S sia C^1 in senso euclideo.

Poichè γ_P è il sollevamento di una circonferenza γ'_P percorsa a velocità unitaria e per andare da Q a P impieghiamo un tempo $\delta_S(P)$, e il vettore tangente a γ_P è il sollevamento orizzontale del vettore tangente a γ'_P , semplici considerazioni geometriche mostrano che $\dot{\gamma}_P(\delta_S(P))$ si ottiene da $\dot{\gamma}'_P(0) = N_Q S$ per rotazione di un angolo

$$\theta = \frac{2\delta_S}{d(Q, C)} = \frac{4|\partial_t g(Q)|\delta_S(P)}{|\nabla_{\mathbb{H}}g(Q)|_{\mathbb{H}}},$$

dove C è il punto caratteristico di $\Pi_Q S$. Più formalmente,

$$\dot{\gamma}_P(0) = (R_{P,\theta})_{*,P}(L_{P\xi(P)^{-1}})_{*,\xi(P)}N_{\xi(P)}S,$$

dove $R_{P,\theta}$ è una rotazione Heisenberg attorno a P , $L_{P\xi(P)^{-1}}$ è una traslazione e A_* indica il differenziale della funzione $A : \mathbb{H} \rightarrow \mathbb{H}$. Poichè anche θ dipende con continuità da P , abbiamo che $P \mapsto \dot{\gamma}_P(\delta_P)$ è una mappa continua su $\text{int}(Unp(S)) - S$. I punti di $\int(Unp(S)) \cap S$ sono interni a geodetiche aventi estremi in $\text{int}(Unp(S)) \cap \Omega$ e $\text{int}(Unp(S)) \cap (\mathbb{H} - \overline{\Omega})$, rispettivamente, per il teorema 6.2. Possiamo allora estendere con continuità $P \mapsto \dot{\gamma}_P(\delta_S)$ a $\int(Unp(S)) \cap S$ associando $Q \mapsto N_Q S$ se $Q \in \int(Unp(S)) \cap S$.

Passo 3. La funzione δ_S è \mathbb{H} -Lipschitziana in $\text{int}(Unp(S))$, quindi è \mathbb{H} -differenziabile quasi ovunque. Dove è differenziabile, per il passo 1 il suo gradiente è il campo $\nabla_{\mathbb{H}}\delta_S(P) = \dot{\gamma}_P(\delta_S(P))$ che, per il passo 2, si estende a una funzione continua su $\text{int}(Unp(S))$. Il lemma che segue conclude la dimostrazione del teorema.

Lemma 7.1. *Siano f una funzione lipschitziana nell'aperto W di \mathbb{H} , g una funzione continua in W e V una qualsiasi campo vettoriale invariante a sinistra. Se $Vf = g$ nei punti dove $Vf = g$ esiste, allora f è $C^1_{\mathbb{H}}(W)$ e $Vf = g$ in W .*

La dimostrazione è del tutto analoga a quella del corrispondente lemma in [6]. \square

Nel caso in cui la superficie S abbia maggior regolarità, anche la regolarità di δ_S migliora. Per esempio, vale il seguente teorema.

Teorema 7.3. *Siano $k \geq 2$ e $S = \partial\Omega$ una superficie C^k in senso euclideo che separa un aperto Ω da $\mathbb{H} - \overline{\Omega}$. Allora esiste un intorno aperto \mathcal{U} di $S - \text{Char}(S)$ in \mathbb{H} tale che $\delta_S \in C^{k-1}(\mathcal{U})$ e $\nabla_{\mathbb{H}}\delta_S \in C^{k-1}(\mathcal{U})$.*

Cenno di dim. La dimostrazione si basa su quella del teorema 7.1 e sul teorema della funzione inversa euclideo. È forse interessante il calcolo che rende possibile utilizzare quest'ultimo. Supponiamo che in un suo intorno $S = \{t = f(x, y)\}$, con f di classe C^1 in senso euclideo. Ciò significa che siamo in un aperto di S dove $\Pi_P S$ è un piano nonverticale. Consideriamo la funzione composta $F : \mathbb{R}^3 \mapsto \mathbb{H}$,

$$(x, y, \sigma) \mapsto (x, y, f(x, y), \sigma) = P \mapsto \exp_S(P, \sigma)$$

Si consideri la matrice jacobiana JF di F rispetto alle basi $\{\partial_x, \partial_y, \partial_\sigma\}$, nello spazio di partenza, e $\{X, Y, \partial_t\}$, nello spazio d'arrivo. Allora,

$$(10) \quad \det(JF(x, y, 0)) = 2d(P, C),$$

dove $P = (x, y, f(x, y))$ e C è il punto caratteristico di $\Pi_P S$. Se P è non caratteristico, cioè se $d(P, C) \neq 0$, allora possiamo localmente invertire F , il che ci dà, in particolare, la regolarità della funzione distanza σ . \square

Nella relazione (10) appaiono diversi personaggi già incontrati in questo seminario. Il piano tangente in P a S nel senso euclideo, il suo punto caratteristico e la funzione esponenziale associata a S . C'è anche la proiezione $proj : \mathbb{H} \rightarrow \mathbb{R}^2$, $(z, t) \mapsto z$, che ha un significato geometrico intrinseco, riflesso in questo caso particolare nell'apparizione della quantità geometrica $d(P, C)$.

8. COMMENTI E PROBLEMI

(i) Sia S una superficie C^1 in Heisenberg, che separa un aperto Ω dal suo complementare. Il *cut-locus* di S , $K(S)$, può essere definito come l'insieme dei punti del tipo $\mathcal{N}_P(t)$ che sono estremi della normale metrica $\mathcal{N}_P S$ per qualche P in S . I seguenti fatti sono verificati e elementari [3].

- (1) $K(S)$ ha interno vuoto.
- (2) $K(S) - S$ ha tutti i punti caratteristici di S nella sua chiusura.

(3) Se $\Pi = \{t = 0\}$, $K(\Pi)$ è l'asse verticale $z = 0$.

(4) $K(S) \subseteq \mathbb{H} - \text{int}(Unp(S))$.

Crediamo che, in effetti, $K(S)$ sia chiuso e che, più precisamente, $K(S) = \mathbb{H} - \text{int}(Unp(S))$, ma non abbiamo una dimostrazione di questo fatto. Più in generale, si vorrebbero avere informazioni su $K(S)$ a seconda della regolarità di S . Crediamo, ma non sappiamo mostrare che δ_S non sia differenziabile in nessun punto di $K(S)$.

(ii) Gran parte dei risultati presentati in questo seminario dovrebbero potersi estendere almeno ai gruppi di Lie di passo 2. Sembra che l'unico ingrediente la cui presenza è da verificare sia la convessità della palla metrica, almeno vicino al suo *equatore*.

(iii) Per trovare la normale metrica a una superficie abbiamo tratto ispirazione e informazione dal caso in cui la superficie è un piano. Non è del tutto chiaro, però, se il ruolo dei piani sia accidentale o sostanza. Per ottenere risultati nel caso dei gruppi di passo superiore a 2, è probabile che si debba trovare una dimostrazione che, anche nel caso di \mathbb{H} , non passi attraverso i "piani".

(iv) Nel caso euclideo, il teorema 7.1 vale (solo su $Unp(S) - S$) se al posto di S consideriamo un insieme E chiuso in \mathbb{H} , senza alcuna ipotesi di regolarità su E . È naturale chiedersi se un risultato simile possa essere dimostrato anche in \mathbb{H} .

(v) Nel caso euclideo, S ha *reach positivo* se e solo se $\delta_S^2 \in C^{1,1}$. Esiste una caratterizzazione simile in \mathbb{H} (cioè, un enunciato che dica che vale (PR) se e solo se S soddisfa qualche condizione di regolarità)?

REFERENCES

- [1] AGRACHEV, ANDREI; GAUTHIER, JEAN-PAUL, *On the subanalyticity of Carnot-Carathéodory distances*. Ann. Inst. H. Poincaré Anal. Non Linéaire 18 (2001), no. 3, 359–382.
- [2] PAOLO ALBANO, ANTONIO BOVE *Analytic Stratifications and the Cut-locus of Class of Distance Functions*, preprint.
- [3] N. ARCOZZI; F. FERRARI, *Metric Normal and distance Function in the Heisenberg Group*, preprint.
- [4] CITTI, GIOVANNA; MANFREDINI, MARIA; SARTI, ALESSANDRO *Neuronal oscillations in the visual cortex: Γ -convergence to the Riemannian Mumford-Shah functional*. SIAM J. Math. Anal. 35 (2004), no. 6, 1394–1419.
- [5] DELFOUR, MICHEL C.; ZOLÉSIO, JEAN-PAUL, *Oriented distance function and its evolution equation for initial sets with thin boundary*. SIAM J. Control Optim. 42 (2004), no. 6, 2286–2304.
- [6] FEDERER, HERBERT, *Curvature measures*. Trans. Amer. Math. Soc. 93 1959 418–491.
- [7] FRANCHI, BRUNO; SERAPIONI, RAUL; SERRA CASSANO, FRANCESCO, *Regular hypersurfaces, intrinsic perimeter and implicit function theorem in Carnot groups*. Comm. Anal. Geom. 11 (2003), no. 5, 909–944.
- [8] KORÁNYI, ADAM, *Geometric properties of Heisenberg-type groups*, Adv. in Math. 56 (1985), no. 1, 28–38.
- [9] KRANTZ, STEVEN G.; PARKS, HAROLD R., *Distance to C^k hypersurfaces*. J. Differential Equations 40 (1981), no. 1, 116–120.
- [10] R. MONTI, *Some properties of Carnot-Carathéodory balls in the Heisenberg group*. Atti Accad. Naz. Lincei Cl. Sci. Fis. Mat. Natur. Rend. Lincei (9) Mat. Appl. 11 (2000), no. 3, 155–167 (2001).
- [11] MONTI, ROBERTO; SERRA CASSANO, FRANCESCO, *Surface measures in Carnot-Carathéodory spaces*. Calc. Var. Partial Differential Equations 13 (2001), no. 3, 339–376.
- [12] MONTGOMERY, RICHARD *A tour of subriemannian geometries, their geodesics and applications*. Mathematical Surveys and Monographs, 91. American Mathematical Society, Providence, RI, 2002. xx+259 pp.
- [13] PANSU, PIERRE, *Une inégalité isopérimétrique sur le groupe de Heisenberg*. C. R. Acad. Sci. Paris S?r. I Math. 295 (1982), no. 2, 127–130.
- [14] PANSU, PIERRE, *Pansu, Pierre, Métriques de Carnot-Carathéodory et quasiisométries des espaces symétriques de rang un*. Ann. of Math. (2) 129 (1989), no. 1, 1–60.