Appunti di Analisi geometrica

Laurea magistrale in matematica

28 aprile 2017

Avvertenza: chi dovesse trovare errori o avere commenti, gentilmente mandi un email a daniele. ${\tt morbidelliQunibo.it.}^1$

Indice

1	reor	emi di regolarita per equazioni ordinarie e flussi di campi vettoriali	1
	1.1	Preliminari	1
	1.2	Dipendenza continua dai dati della soluzione di un equazione ordinaria	3
	1.3	Dipendenza C^1	5
	1.4	Caso non autonomo, con parametri e regolarità piú alta	8
	1.5	Esercizi per casa	ç
	1.6	Notazioni per i campi vettoriali	10
2	Distanze associate a famiglie di campi vettoriali		
	2.1	Aspetti generali	11
	2.2	Campi di tipo Grushin	15
	2.3	I campi del gruppo di Heisenberg	16
	2.4	Esercizi per casa	17
	2.5	Esistenza di cammini minimizzanti	19
3	Calcolo non commutativo per campi vettoriali		21
	3.1	Diffeomorfismi, differenziale e push-forward di un campo	21
	3.2	Commutatori e derivate di Lie	22
4	Distribuzioni e Teorema di Frobenius		27
	4.1	Distribuzioni e Teorema di Frobenius	27
	4.2	Sistemi di tipo Jacobi	30
	4.3	Teorema di Bonnet	32
5	Campi di Hörmander		35
	5.1	Il Teorema di connettività di Chow-Rashevskii	36

1. Teoremi di regolarità per equazioni ordinarie e flussi di campi vettoriali

1.1. Preliminari

Ricordiamo il seguente teorema.

(1)

Teorema 1.1. Sia $I \subset \mathbb{R}$ un intervallo aperto e sia $\Omega \subset \mathbb{R}^n$ un aperto. Indichiamo con $(t,x) \in I \times \Omega$ le variabili. Supponiamo che $f:I \times \Omega \to \mathbb{R}^n$ sia continua e localmente

¹Si ringraziano gli studenti dell'anno 15/16 per le segnalazioni di vari errori

lipschitziana in x:2 Allora per ogni $(t_0, x_0) \in I \times \Omega$ il problema

$$\dot{x} = f(t, x), \quad con \ x(t_0) = x_0$$
 (1.2)

ammette un'unica soluzione nel senso seguente: esiste un intervallo massimale $]\alpha, \beta[\subset I$ e un'unica soluzione $\psi \in C^1(]\alpha, \beta[, \Omega)$ di (1.2) definita in tale intervallo aperto.

Ricordiamo dalla teoria del prolungamento delle soluzioni che l'intervallo massimale $]\alpha, \beta[\subseteq I \text{ su cui è definita la soluzione } \psi \text{ di (1.2) ha la seguente proprietà (usiamo le notazioni del teorema precedente):}^3$

se
$$\beta < \sup I$$
, allora per ogni compatto $K \subset\subset \Omega$ esiste $t \in [t_0, \beta]$ tale che $\psi(t) \notin K$. (1.3)

Una proprietà analoga vale se inf $I < \alpha$.

Osservazione 1.4 (Sistemi autonomi). Se f(t,x) = a(x) il sistema si dice autonomo e possiamo sempre ricondurci al caso $t_0 = 0$.

Nel caso autonomo, la locale lipschitzianità di una funzione f(t,x)=a(x) su un aperto Ω si esprime cosí: per ogni compatto $K\subset\subset\Omega$ vale

$$\operatorname{Lip}(a;K) := \sup_{x \neq y \in K} \frac{|a(x) - a(y)|}{|x - y|} < \infty.$$

Il numero Lip(a; K) si chiama costante di Lipschitz di a su K.

Dato $\Omega \subset \mathbb{R}^n$ aperto e a localmente Lipschitziana su Ω (scriviamo $a \in \operatorname{Lip}_{\operatorname{loc}}(\Omega, \mathbb{R}^n)$) consideriamo il problema di Cauchy

$$\dot{y} = a(y)$$
 con $y(0) = x$

dove $x \in \Omega$ è un dato assegnato. Per ogni $x \in \Omega$ indichiamo con una delle notazioni

$$|\alpha(x), \beta(x)| = \mathcal{D}(a, x) \supset \{0\}$$

l'intervallo aperto massimale e, a seconda delle circostanze e dell'opportunità, con una delle scritture

$$t \mapsto \psi(t) = \psi_t^a(x) = \psi_t(x) = \psi(t, x) \tag{1.5}$$

la corrispondente soluzione massimale.

$$|f(t,x)-f(t,y)| \le L|x-y|$$
 per ogni $t \in [a,b]$ e $x,y \in K$.

²Precisamente, per ogni $[a,b]\subset I$ e per ogni compatto $K\subset\subset \Omega$, esista una costante L tale che

³Per una discussione completa sull'argomento, si veda ad esempio il libro: E. Lanconelli, Lezioni di Analisi Matrematica 2, Prima parte, Proposizione 3.1, p. 295.

1.2. Dipendenza continua dai dati della soluzione di un equazione ordinaria

Ora proviamo che, sotto ipotesi naturali, la soluzione $\psi(t,x)$ del problema di Cauchy autonomo

$$\dot{y} = a(y) \qquad y(0) = x$$

dipende con continuità (anzi in modo lipschitziano) dal dato iniziale $x \in \Omega$. ⁴

Lemma 1.6 (Disuguaglianza di Gronwall). *Se u* \in C([0,T]) *soddisfa*

$$0 \le u(t) \le C + K \int_0^t u(s) ds$$
 per ogni $t \in [0, T]$,

per qualche $C, K \geq 0$, allora

$$u(t) \leq Ce^{Kt} \quad \forall \ t \in [0, T].$$

Dimostrazione. Svolta in classe.

Proposizione 1.7. [Dipendenza continua dal dato – versione debole] Sia $a: \Omega \to \mathbb{R}^n$ localmente lipschitziana, e sia dato un aperto $O \subset \subset \Omega$. ⁵ Presi $x, y \in O$ e T > 0 tali che

$$\psi_t(x), \psi_t(y) \in O \quad per ogni \ t \in [0, T],$$
 (1.8)

allora indicata con $L = \text{Lip}(a; O) < \infty$, vale

$$|\psi_t(x) - \psi_t(y)| \le |x - y|e^{Lt}$$
 per ogni $t \in [0, T]$.

Dimostrazione. Svolta in classe usando la rappresentazione integrale delle soluzioni e la disuguaglianza di Gronwall. □

Osserviamo che la dipendenza non è solo continua, ma di fatto lipschitziana localmente. Nel prossimo teorema rimuoviamo le ipotesi restrittive dell'enunciato precedente.

Teorema 1.9 (Dipendenza continua dal dato). Sia $a: \Omega \to \mathbb{R}^n$ localmente lipschitziana, sia $x \in \Omega$ e supponiamo che $\psi_t(x) \in \Omega$ definita su tutto l'intervallo chiuso [0,T]. Allora esiste $U \subset \Omega$ intorno di x tale che $t \mapsto \psi_t(y)$ è definita su tutto [0,T] per ogni $y \in U$. Inoltre esiste L > 0 tale che valga la stima

$$|\psi_t(x) - \psi_t(y)| \le |x - y|e^{Lt}$$
 per ogni $y \in U$ e $t \in [0, T]$.

Dimostrazione. Indichiamo con $\Gamma := \{\psi_t(x) : t \in [0, T]\}$ il percorso della curva integrale. Γ è compatto. Quindi esiste $\varepsilon > 0$ tale che, posto

$$O := \{ y \in \mathbb{R}^n : \operatorname{dist}(y, \Gamma) < \varepsilon \},\,$$

⁴Seguiamo la presentazione del libro M. Hirsch, S. Smale, R. Devaney, Differential equations, dynamical systems, and an introduction to chaos. Second edition. Pure and Applied Mathematics (Amsterdam), 6o. Elsevier/Academic Press, Amsterdam, 2004. xiv+417 pp. ISBN: 0-12-349703-5.

⁵Usiamo la notazione $A \subset \subset \Omega$ quando \overline{A} è compatto contenuto in Ω . In particolare la distanza tra \overline{A} e Ω^c è strettamente positiva.

l'insieme O ha chiusura compatta contenuta in Ω . Quindi

$$\text{Lip}(a; O) < \infty$$

Fissiamo ora un numero $\delta > 0$ piccolo a sufficienza affinché $\delta e^{LT} \leq \frac{\varepsilon}{2}$. e verifichiamo la seguente affermazione: se $|y - x| < \delta$, allora $t \mapsto \psi_t(y)$ è definita su un intervallo massimale $|\alpha(y), \beta(y)| \supset [0, T]$.

La cosa da provare è che $\beta = \beta(y) > T$. Supponiamo per assurdo che $\beta \leq T$ per qualche $y \in B(x, \delta)$. Allora per la proprietà (1.3), esisterebbe $s < \beta$ tale che

$$\psi_t(y) \in O \quad \forall t \in [0, s[e \ \psi_s(y) \notin O.$$

Allora risulterebbe per definizione di O,

$$\varepsilon \leq \operatorname{dist}(\psi_s(y); \Gamma) = \inf\{|\psi_s(y) - \psi_t(x)| : t \in [0, T]\}$$

$$\leq |\psi_s(y) - \psi_s(x)|.$$

D'altra parte, per ogni t < s possiamo applicare la Proposizione 1.7 e troviamo

$$|\psi_t(y) - \psi_t(x)| \le |y - x|e^{Lt} \le \delta e^{LT} \le \frac{\varepsilon}{2}.$$

Andando al limite per $t \to s-$ otteniamo una contraddizione. Quindi $\beta > T$. Di fatto abbiamo provato che se vale $|y-x| < \delta$, allora $\psi_t(y) \in O$ per ogni $t \in [0,T]$ e che inoltre vale

$$|\psi_t(y) - \psi_t(x)| \le |y - x|e^{Lt}$$
 per $t \in [0, T]$,

che è la stima desiderata.

Osservazione 1.10. L'argomento della dimostrazione appena conclusa prova il seguente fatto (3) riguardante le curve integrali di un campo $a \in \operatorname{Lip}_{\operatorname{loc}}(\Omega)$: se $x \in \Omega$ e se $\psi(t,x)$ è definita su tutto [0,T] (cioè $]\alpha(x),\beta(x)[\supset [0,T])$, allora esiste $\delta>0$ e un intorno aperto O della curva $\Gamma=\{\psi(t,x):t\in [0,T]\}$ che ha chiusura compatta in Ω e tale che se $y\in B(x,\delta)$, allora vale quanto segue:

- (i) $[0,T] \subset]\alpha(y), \beta(y)[$ e in più la curva $\{\psi(t,y): t \in [0,T]\}$ è contenuta per intero nell'intorno O;
- (ii) vale la stima di lipschitzianità $|\psi_t(y) \psi_t(x)| \le |x y|e^{Lt}$ su [0, T].

Osservazione 1.11. Come conseguenza del teorema precedente, possiamo affermare che se $a: \Omega \to \mathbb{R}^n$ è localmente lipschitziano, allora l'insieme massimale $G(a) \subset \mathbb{R} \times \Omega$ su cui è definita la mappa $(t,x) \mapsto \psi(t,x)$,

$$G(a) := \{(t, x) \in \mathbb{R} \times \Omega \mid t \in \mathcal{D}(a, x)\}$$

è aperto. Piú precisamente, la funzione $x \mapsto \beta(x)$ è inferiormente semicontinua ⁶e la funzione $x \mapsto \alpha(x)$ è superiormente semicontinua. Non si può affermanre però che sono continue (esempio: $a(x_1, x_2) = (1 + x_1^2, 0)$ su $\Omega = \mathbb{R}^2 \setminus \{(1, 0)\}$. Scrivere $\psi_t(a, (0, x_2))...$)

Notiamo anche che, per t $\in \mathbb{R}$ *fissato è definito l'insieme aperto (eventualmente vuoto)*

$$\Omega_t^a = \{x \in \Omega : (t, x) \in G\} = \Omega_t^a = \{x \in \Omega : t \in]\alpha(x), \beta(x)[\} \subset \Omega$$

che costituisce il dominio naturale della mappa $\psi_t : \Omega_t \mapsto \psi_t(\Omega_t)$.

⁶Se $\beta(x) > T$ allora esiste $\delta > 0$ tale che $\beta(y) > T$ non appena $|y - x| < \delta$.

Osserviamo che se $a \in C^1(\Omega)$ è di classe C^1 su un aperto $\Omega \subset \mathbb{R}^n$, data una palla $B \subset\subset \Omega$, allora $\text{Lip}(a;B) \leq \sup_{B} |da| < \infty$.

Lemma 1.12. *Se* $a \in C^1(\Omega)$, allora per ogni compatto $K \subset \Omega$ vale $Lip(a; K) < \infty$.

Dimostrazione. SI vede per assurdo, supponendo che esistano $x_n, y_n \in K$ tali che risulti $|a(x_n) - a(y_n)| > n|x_n - y_n|$ per ogni n ed estraendo sottosuccessioni convergenti a $x, y \in K$. Ricordare che sup $_K |a| = \max_K |a| < \infty$. □

Non è vero che se $a \in C^1(\Omega)$, allora a è Lipschitziana su Ω (esempio \sqrt{x} su $\Omega = (0,1)$). Non è nemmeno vero che se $a \in C^1(\Omega)$ e sup $_{\Omega}|da(x)| < \infty$, allora a è Lipschitziana su Ω . Perché?

Esercizio 1.13. Se $A \subset \mathbb{R}^n$, allora $x \mapsto \operatorname{dist}(x, A)$ è lipschitziana con costante di Lipschitz globale L = 1.

1.3. Dipendenza C^1

Iniziamo richiamando il seguente fatto:

Proposizione 1.14. Sia $A \in C(I, R^{n \times n})$ una funzione continua sull'intervallo aperto I, a valori nelle matrici $n \times n$ ad elementi reali. Allora il sistema lineare

$$\dot{x} = A(t)x \quad x(0) = x_0 \in \mathbb{R}^n$$

ammette un'unica soluzione $x: I \to \mathbb{R}^n$ definita globalmente in tutto l'intervallo I. La soluzione dipende linearmente da $x_0 \in \mathbb{R}^n$.

Dimostrazione. L'esistenza locale e l'unicità seguono dalla teoria dell'Analisi 2. Proviamo l'esistenza globale. Supponiamo che $]\alpha,\beta[\subseteq I=]$ inf I, sup I[sia l'intervallo massimale e supponiamo ad esempio $\beta<$ sup I. Allora per ogni $t<\beta$ risulta

$$|x(t)| = \left|x_0 + \int_0^t A(s)x(s)ds\right| \le |x_0| + \max_{[0,\beta]} |A| \int_0^t |x(s)|ds.$$

Allora usando la disuguaglianza di Gronwall e scrivendo $M = \max_{[0,\beta]} |A|$ si trova

$$|x(t)| \le |x_0|e^{Mt} \le |x_0|e^{M\beta}$$
 per ogni $t \in [0, \beta[$.

Dunque si contraddice la proprietà (1.3) dell'intervallo massimale.⁷

Definizione 1.16 (Equazione variazionale). Se $a: \Omega \to \mathbb{R}^n$ è di classe C^1 e se $\psi_t(x) = \psi(t,x)$ è una soluzione definita sull'intervallo $]\alpha,\beta[$, allora il sistema lineare nell'incognita $u=u(t)\in\mathbb{R}^n$

$$u' = da(\psi_t(x))u$$

si chiama equazione variazionale lungo la soluzione ψ .

Teorema 1.15. Se $f: I \times \mathbb{R}^n \to \mathbb{R}^n$ è di classe $C_x^1 \cap C_t^0$ e soddisfa per qualche C_1, C_2 la condizione di crescita

$$|f(t,x)| \le C_1 + C_2|x|, \quad \forall (t,x) \in I \times \mathbb{R}^n,$$

allora la soluzione di $\dot{x} = f(t, x)$, con dato $x(t_0) = x_0 \in \mathbb{R}^n$ è definita su tutto I.

⁷Con un ragionamento analogo si può provare il seguente teorema di esistenza per tempi grandi:

L'equazione variazionale è lineare, e, per le proprietà dei sistemi lineari, il problema di Cauchy

$$u' = da(\psi_t(x))u \quad u(0) = \xi \in \mathbb{R}^n \tag{1.17}$$

ha un'unica soluziome $u_x(t,\xi)$ definita globalmente su $t \in [\alpha,\beta[$. Osserviamo che

$$\xi \mapsto u_x(t,\xi)$$
 è lineare.

Se supponiamo che $(t,x)\mapsto \psi_t(x)=\psi(t,x)$ sia di classe C^2 su qualche aperto, si vede che la derivata $t\mapsto \frac{\partial}{\partial x_j}\psi(t,x)$ soddisfa L'equazione variazionale (1.17) con dato $\xi=e_j$.

$$\frac{\partial}{\partial t}\frac{\partial}{\partial x_j}\psi(t,x)=da(\psi(t,x))\frac{\partial}{\partial x_j}\psi(t,x).$$

Teorema 1.18. Sla $a: \Omega \to \mathbb{R}^n$ di classe C^1 e sia $x \in \Omega$. Sia inoltre $[0,T] \subset \mathcal{D}(a,x)$. Allora vale

$$\psi_t(x+\xi) - \psi_t(x) - u_x(t,\xi) = o(|\xi|),$$
 (1.19)

uniformemente in $t \in [0, T]$. Inoltre, la funzione $x \mapsto u_x(t, \xi)$ è continua nella variabile x.

Siccome $\xi \mapsto u_x(t,\xi)$ è lineare, questo significa che il flusso $x \mapsto \psi_t(x)$ è differenziabile rispetto ad x:

$$d\psi_t(x)(\xi) = u_x(t,\xi)$$
 per ogni $(t,x) \in G$ e $\xi \in \mathbb{R}^n$.

Inoltre, la matrice jacobiana $x \mapsto d\psi_t(x) = [u_x(t, e_1), \dots, u_x(t, e_n)]$ è continua in x, In altre parole, $(t, x) \mapsto \psi(t, x)$ è di classe C^1 sull'insieme G(a). Il Teorema 1.18 afferma anche che i passaggi

$$\frac{\partial}{\partial t} \frac{\partial}{\partial x_j} \psi(t, x) = \frac{\partial}{\partial x_j} \frac{\partial}{\partial t} \psi(t, x) = da(\psi(t, x)) \frac{\partial \psi}{\partial x_j}(t, x)$$

sono corretti.

Prima della dimostrazione ricordiamo che se $a \in C^1(\Omega)$ e se $O \subset\subset \Omega$ ha chiusura compatta, allora per ogni $\varepsilon > 0$ esiste δ_{ε} tale che per ogni $z, w \in O$ con $|z-w| < \delta_{\varepsilon}$, scritto $a(z) - a(w) = da(w)(z-w) + R_w(z-w)$, vale la stima uniforme

$$|R_w(z-w)| < \varepsilon |z-w|. \tag{1.20}$$

Dimostrazione.

Passo 1 Proviamo la differenziabilità e la formula $d\psi_t(x)(\xi) = u_x(t,\xi)$.

Siano $x \in \Omega$ e $T < \beta(x)$. Fissiamo i corrispondenti O, δ, L come nell'Osservazione 1.10. Preso $|\xi| < \delta$, in particolare $\psi_t(x + \xi)$ è definita per ogni $t \in [0, T]$ e valgono le tre equazioni integrali

$$\psi_t(x+\xi) = x + \xi + \int_0^t a(\psi_s(x+\xi))ds$$
$$\psi_t(x) = x + \int_0^t a(\psi_s(x))ds$$
$$u_x(t,\xi) = \xi + \int_0^t da(\psi_s(x))u_x(s,\xi)ds$$

Sottraendo otteniamo per $t \in [0, T]$,

$$\begin{aligned} |\psi_{t}(x+\xi) - \psi_{t}(x) - u_{x}(t,\xi)| \\ &= \left| \int_{0}^{t} \left\{ a(\psi_{s}(x+\xi)) - a(\psi_{s}(x)) - da(\psi_{s}(x)) u_{x}(s,\xi) \right\} ds \right| \\ &= \left| \int_{0}^{t} \left\{ da(\psi_{s}(x)) [(\psi_{s}(x+\xi)) - \psi_{s}(x)] + R_{\psi_{s}(x)} (\psi_{s}(x+\xi) - \psi_{s}(x)) - da(\psi_{s}(x)) u_{x}(s,\xi) \right\} ds \right| \end{aligned}$$

Poniamo anche $M=\sup_{O}|da|\geq \sup_{t\in [0,T]}|da(\psi_t(x))|$.. Inoltre vale la stima

$$|\psi_t(x+\xi)-\psi_t(x)|\leq |\xi|e^{LT}.$$

Se scegliamo $|\xi|e^{LT} < \delta_{\varepsilon}$, in modo che valga (1.20), troviamo:

$$\left|R_{\psi_s(x)}(\psi_s(x+\xi)-\psi_s(x))\right| \leq \varepsilon |\psi_s(x+\xi)-\psi_s(x)| \leq \varepsilon |\xi|e^{LT} \quad \forall s \in [0,T].$$

In definitiva:

$$0 \le |\psi_t(x+\xi) - \psi_t(x) - u_x(t,\xi)|$$

$$\le M \int_0^t |\psi_s(x+\xi) - \psi_s(x) - u_x(s,\xi)| ds + e^{LT} \varepsilon |\xi|$$

e la tesi segue dalla disuguaglianza di Gronwall: infatti, ε è arbitrario e le costanti L, T dipendono dalla curva fissata $[0, T] \ni t \mapsto \psi_t(x)$.

Passo 2. Proviamo la continuità di $x \mapsto \frac{\partial}{\partial x_i} \psi(t, x)$.

Siano $x \in \Omega$ e $T < \beta(x)$. Fissiamo i corrispondenti O, δ, L come nell'Osservazione 1.10. Intanto, poiché da è uniformemente continuo su O, preso ε esiste $\sigma_{\varepsilon} > 0$ tale che

$$|da(z) - da(w)| \le \varepsilon \quad \text{se } z, w \in O \text{ e } |z - w| < \sigma_{\varepsilon}. \tag{1.21}$$

Inoltre, se indichiamo con $M = \sup_{O} |da|$, risulta

$$|d\psi_t(x)| \leq |I_n| + \left| \int_0^t da(\psi_s(x)) d\psi_s(x) ds \right| \leq 1 + M \int_0^t |d\psi_s(x)| ds \quad \forall \ t \in [0, T].$$

Quindi vale la stima $|d\psi_t(x)| \le e^{Mt}$ per $t \in [0, T]$.

Ora, preso $y \in B(x, \delta)$, sarà

$$\begin{aligned} |d\psi_t(y) - d\psi_t(x)| &= \Big| \int_0^t \Big(da(\psi_s(x)) d\psi_s(x) - da(\psi_s(y)) d\psi_s(y) \Big) ds \Big| \\ &\leq \int_0^t |da(\psi_s(x) - da(\psi_s(y))| |d\psi_s(x)| ds \\ &+ \int_0^t |da(\psi_s(y))| |d\psi_s(x) - d\psi_s(y)| \quad \forall \ t \in [0, T]. \end{aligned}$$

Se ora rimpiccioliamo δ in modo che valga anche $\delta e^{LT} < \sigma_{\varepsilon}$ vale

$$|\psi_s(y) - \psi_s(x)| \le |x - y|e^{LT} < \sigma_{\varepsilon}.$$

Quindi $|da(\psi_s(x) - da(\psi_s(y))| < \varepsilon$. Allora

$$|d\psi_t(y) - d\psi_t(x)| \leq \varepsilon T e^{MT} + M \int_0^t |d\psi_s(y) - d\psi_s(x)| ds \quad \forall \ t \in [0, T].$$

Dalla disuguaglianza di Gronwall otteniamo dunque che, se $|y-x| < \delta$, vale

$$|d\psi_t(y) - d\psi_t(x)| < \varepsilon T e^{MT} e^{Mt} < \varepsilon T e^{2MT}.$$

La continuità è provata.

1.4. Caso non autonomo, con parametri e regolarità piú alta

In questo paragrafo presentiamo in modo informale alcune considerazioni sulle equazioni dipendenti da parametri, non autonome e con *a* piú regolare.

Osservazione 1.22 (dipendenza dal tempo iniziale). *Sia a* \in Lip_{loc} (Ω) *e consideriamo il problema di Cauchy,*

$$y' = a(y)$$
 $y(t_0) = y_0.$

Se indichiamo con $\eta(t, t_0, y_0)$ la soluzione massimale su $]\alpha(t_0, y_0)$, $\beta(t_0, y_0)[$, per le proprietà dei sistemi autonomi, vale

$$\eta(t, t_0, y_0) = \psi_{t-t_0}^a(y_0) = \psi^a(t - t_0, y_0).$$

Da questa formula si capisce che $\frac{\partial \eta}{\partial t_0}(t,t_0,y_0)=-a(\eta(t,t_0,y_0))$ è una funzione continua sull'aperto $\{(t,t_0,y_0):(t-t_0,y_0)\in G(a)\}\subset \mathbb{R}\times\mathbb{R}\times\Omega$ su cui è definita.

Osservazione 1.23 (Caso non autonomo o dipendente da parametri). In generale, se $f: I \times \Omega \times O \to \mathbb{R}^n$ è una funzione C^1 sull'aperto $I \times \Omega \times O$, dove $t \in I \subset \mathbb{R}$ intervallo aperto, $y \in \Omega \subset \mathbb{R}^n$ e $z \in O \subset \mathbb{R}^p$ aperto in uno spazio di parametri, possiamo considerare il problema di Cauchy

$$y' = f(t, y, z_0)$$
 $y(t_0) = y_0,$

dove $t_0 \in I$, $y_0 \in \Omega$ e $z_0 \in O$ sono assegnati. Chiamiamo

$$|\alpha(t_0, y_0, z_0), \beta(t_0, y_0, z_0)| \ni s \mapsto \eta(s, t_0, y_0, z_0)$$
 (1.24)

la soluzione massimale. Mostriamo che η è C^1 in tutte le variabili. Per vederlo trasformiamo t,z in variabili spaziali. Poniamo

$$\widehat{f}: I \times \Omega \times O \to \mathbb{R} \times \mathbb{R}^n \times \mathbb{R}^p, \quad \widehat{f}(t, y, z) = (1, f(t, y, z), 0)$$

e analizziamo il problema autonomo:

$$\begin{cases} (t,y,z)' = \widehat{f}(t,y,z) := (1, f(t,y,z), 0) \\ (t,y,z)(s_0) = (t_0, y_0, z_0) \end{cases}$$

Questo avrà una soluzione massimale

$$[\widehat{\alpha}(s_0, t_0, y_0, z_0), \widehat{\beta}(s_0, t_0, y_0, z_0)] \ni s \mapsto \widehat{\eta}(s, s_0, t_0, y_0, z_0)$$

che dipende in modo almeno C^1 da tutte le variabili s, s_0, t_0, y_0, z_0 . Considerando il caso $s_0 = t_0$, vediamo che

$$\widehat{\eta}(s, t_0, t_0, y_0, z_0) = (s, \eta(s, t_0, y_0, z_0), z_0)$$

Con questa uguaglianza si può ricavare la regolarità di η usando quella di $\hat{\eta}$.

Osservazione 1.25 (Caso piú regolare). *Se a è di classe* $C^2(\Omega)$, allora guardiamo la funzione $v_i(t,x) = \partial_{x_i} \psi_t(x)$ che soddisfa in G il problema non autonomo

$$\dot{v}_i = da(\psi(t, x))v_j \qquad v_j(0) = e_j.$$

Siccome $(t,x) \mapsto da(\psi(t,x))$ è C^1 , usando l'osservazione precedente, otteniamo che ogni funzione v_i è di classe C^1 . Quindi, visto che $\partial_t \psi = a \circ \psi \in C^1$, risulta $\psi \in C^2(G)$.

1.5. Esercizi per casa

1. Provare a dimostrare la formula classica sul determinante del flusso: data $a \in C^1(\Omega, \mathbb{R}^n)$ e detto $D(t, x) = \det d\psi_t(x)$, verificare che

$$\frac{d}{dt}D(t,x) = D(t,x)\operatorname{div} a(\psi_t(x))$$

dove div $a(y) := \sum_{j=1}^n \partial_j a^j(y)$ è la divergenza di a. 8

2. Dimostrare la seguente variante della disuguaglianza di Gronwall: se

$$0 \le f(t) \le at + b \int_0^t f(\tau) d\tau$$
 per ogni $t \in [0, T]$,

allora vale

$$f(t) \le a \frac{e^{bt} - 1}{b}$$
 per ogni $t \in [0, T]$.

Dimostrare poi che se a è un campi C^1 su Ω , allora per ogni compatto $K \subset\subset \Omega$ esistono $\varepsilon, C>0$ tali che

$$|d\psi_t(x) - I_n| \le C|t|$$
 per ogni $x \in K$ e $|t| \le \varepsilon$,

(5)

Osserviamo che una conseguenza dell'esercizio 1 è il fatto che la funzione

$$\psi_t:\Omega_t\to\psi_t(\Omega_t)$$

è un diffeomorfismo locale. Questo segue dalla formula esplicita

$$D(t,x) = \exp\left(\int_0^t \operatorname{div} a(\psi_s(x)) ds\right) \neq 0$$

per ogni x e $t \in \mathcal{D}(a, x)$. Vedremo che ψ_t è anche iniettiva. In particoare, se $A \subset \Omega_t$ e se div a = 0, vale

$$\mu(\psi_t(A)) = \int_A D(t,x)dx = \int_A dx \Big(\exp\Big(\int_0^t \operatorname{div} a(\psi_s(x))ds \Big) = \mu(A).$$

⁸Si può partire dalla formula del determinante con le permutazioni.

1.6. Notazioni per i campi vettoriali

Sia $\Omega \subset \mathbb{R}^n$ e sia $a \in C^{\infty}(\Omega, \mathbb{R}^n)$. Introduciamo l'operatore del primo ordine: $X = a \cdot \nabla$ definito per $f \in C^{\infty}(\Omega)$ come segue

$$Xf(x) = a(x) \cdot \nabla f(x) \equiv \langle a(x), \nabla f(x) \rangle = \sum_{k=1}^{n} a_k(x) \partial_k f(x),$$

per ogni $x \in \Omega$. Chiameremo gli operatori del primo ordine *campi vettoriali*.

Osserviamo informalmente le seguenti cose.

• Dato X, campo C^{∞} su Ω , se $c:\Omega\to\mathbb{R}$ è una funzione costante, vale Xc=0. Inoltre è soddisfatta la regola di Leibnitz

$$X(fg)(x) = Xf(x)g(x) + f(x)Xg(x), \quad \forall x \in \Omega,$$
(1.26)

per ogni funzione $f,g:\Omega\to\mathbb{R}$. Queste proprietà si esprimono dicendo che $X:C^\infty(\Omega)\to C^\infty(\Omega)$ è una derivazione.

• Se fissiamo un punto $x \in \Omega$, allora poniamo

$$X_x f := X f(x),$$

per ogni $f \in C^{\infty}$ in qualche intorno di x. Allora X_x soddisfa la proprietà

$$X_x(fg) = f(x)X_xg + g(x)X_xf.$$

In tal caso i dice che X_x è una derivazione in x. Le derivazioni in x costituiscono un possibile modo di vedere la nozione di vettore tangente in x, anche nel contesto delle varietà.

Indentificheremo spesso il campo vettoriale $X = a \cdot \nabla$ con la funzione vettoriale a. Scriveremo quindi $\psi_t^X(x)$ oppure ψ_t^a indifferentemente.

Esempio 1.27. Scrittura delle curve integrali di $X = \partial_{x_1} + x_2 \partial_{x_3} e$ di $Y = \partial_{x_1} + x_1 \partial_{x_2}$.

Ricordiamo ancora che la funzione $(t,x) \mapsto \psi(t,x)$ è definita sull'insieme aperto

$$G := \{(t, x) \in \mathbb{R} \times \Omega : t \in \mathcal{D}(X, x)\} = \bigcup_{x \in \Omega} \mathcal{D}(X, x) \times \{x\} = \bigcup_{t \in \mathbb{R}} \{t\} \times \Omega_t^X.$$

Se per qualche $t \in \mathbb{R}$ l'aperto Ω^X_t è non vuoto, allora $\psi_t : \Omega^X_t \to \psi_t(\Omega^X_t)$ si chiama flusso del campo X.

Proposizione 1.28. *Se* $X = a \cdot \nabla$ *è un campo* C^1 *su* Ω *, allora:*

(1) se $x \in \Omega$, $t \in t + s \in \mathcal{D}(X, x)$, allora $s \in \mathcal{D}(X, \psi_t(x))$ e vale

$$\psi_{t+s}^X(x) = \psi_t^X \psi_s^X(x);$$

(2) in particolare, se $x \in \Omega$,

$$\psi_{-t}^X \psi_t^X(x) = x$$
 per ogni $t \in \mathcal{D}(X, x)$;

(3) Infine, se λX indica il campo $\lambda a(x) \cdot \nabla_x$, si ha

$$\psi_{\lambda t}^{X}x = \psi_{t}^{\lambda X}x$$
 per ogni $x \in \Omega$ e $\lambda t \in \mathcal{D}(x, X)$.

Dimostrazione. Segue dall'unicità. Discussa in classe.

La proprietà (3) rende non equivoca la notazione esponenziale:

$$e^{tX}x := \psi_t^X(x),$$

in cui tX sono aggregati in forma moltiplicativa. A proposito di tale notazione, osserviamo che se X è un campo C^{∞} su Ω e se f è una funzione C^{∞} su Ω , allora vale la formula comoda

$$\frac{d}{dt}f(e^{tX}x) = Xf(e^{tX}x).$$

per ogni x e per ogni $t \in \mathcal{D}(X, x)$. Si possono fare anche le derivate successive:

$$\frac{d^k}{dt^k}f(e^{tX}x) = X^k f(e^{tX}x),$$

qualora la regolarità di X e f lo permetta.

Proposizione 1.29. Se $X = a \cdot \nabla$ è un campo C^1 su Ω , allora per ogni $t \in \mathbb{R}$ per cui $\Omega^X_t \neq \varnothing$, la funzione

$$\psi_t^X: \Omega_t^X \to \psi_t^X(\Omega_t^X) \tag{1.30}$$

è un diffeomorfismo di classe C^1 . Inoltre vale $(\psi_t^X)^{-1} = \psi_{-t}^X$

Dimostrazione. La formula sul determinante dice che ψ_t è un diffeomorfismo locale. La proprietà (2) prova l'iniettività globale.

Se consideriamo due campi C^1 su Ω , $X = a \cdot \nabla$ e $Y = b \cdot \nabla$ possiamo osservare la funzione

$$(t,s,x)\mapsto \psi_s^Y\psi_t^X(x)=e^{sY}e^{tX}x.$$

Utilizzando gli argomenti seguiti nel caso di un solo campo, si può dimostrare che tale funzione è definita su un aperto nella variabili $(s,t,x) \in \mathbb{R} \times \mathbb{R} \times \Omega$ ed è di classe C^1 su tale aperto. Osserviamo però che i due flussi in generale non commutano. Utilizzando tale proprietà, se partiamo da $e^{tX}e^{-tX}x = x$ e differenziamo, otteniamo la formula, che ritroveremo piú avanti

$$Xf(e^{tX}x) = X(f \circ e^{tX})(x), \tag{1.31}$$

valida ogni volta che $x \in \Omega$ e $t \in \mathcal{D}(X, x)$. ⁹

In generale, prendendo campi X_1, \ldots, X_{ν} di classe C^1 su Ω , la funzione $(t_1, \ldots, t_{\nu}, x) \mapsto e^{t_1 X_1} e^{t_2 X_2} \cdots e^{t_{\nu} X_{\nu}} x$ è definita e di classe C^1 su un aperto di $\mathbb{R}^{\nu} \times \Omega$ contenente $\{0\} \times \Omega$.

2. Distanze associate a famiglie di campi vettoriali

2.1. Aspetti generali

Definizione 2.1 (Spazio metrico). Sia X un insieme. Una funzione $d: X \times X \to \mathbb{R}$ si dice distanza su X se

⁹Si può esprimere dicendo che $XE_t^X f = E_t^X X f$, se indichiamo con $E_t^X f(\xi) = f(e^{tX} \xi)$ la traslazione finita lungo le curve integrali di X.

- (i) $d(x,y) \geq 0$ per ogni $x,y \in X$;
- (ii) d(x,y) = 0 se e solo se x = y;
- (iii) d(x,y) = d(y,x) per ogni $x,y \in X$.
- (iv) $d(x,y) \le d(x,z) + d(z,y)$ per ogni $x,y,z \in X$.

La coppia (X, d) si chiama spazio metrico.

Esempio 2.2. Ecco alcuni esempi:

- (a) \mathbb{R}^n euclideo, d(x,y) = |x-y|;
- (b) \mathbb{R}^n con la norma $|x|_p := \left(\sum_j |x_j|^p\right)^{1/p}$. Qui $p \in [1, \dots, \infty]$. (c) \mathbb{R}^n con la metrica $d(x,y) = |x-y|^{\varepsilon}$, con $0 < \varepsilon \le 1$.

Definizione 2.3 (cammino ammissibile e cammino subunitario). Sia data una famiglia di m campi $X_1 = a_1 \cdot \nabla, \ldots, X_m = a_m \cdot \nabla$ dove ciascun X_j è un campo C^1 su \mathbb{R}^n . Un cammino γ si dice ammissibile se è Lipschitz esiste una funzione vettoriale <u>limitata</u> $\alpha:[0,T]\to\mathbb{R}^m$ per la quale valga

$$\dot{\gamma}(t) = \sum_{j=1}^{m} \alpha_j(t) X_j(\gamma(t))$$
 per quasi ogni $t \in [0, T]$.

Se vale

$$|lpha(t)|:=\left\{\sum_{j}lpha_{j}(t)^{2}
ight\}^{1/2}\leq1$$
 quasiappertutto,

allora diciamo che il cammino è subunitario.

Esercizio 2.4 (Esercizio per casa). Dato il campo in $\Omega = \mathbb{R}^1$, $X = (1 + x^2)\partial_x$, scrivere la funzione $\psi_t^X(x)$. Individuare $\mathcal{D}(X,x)$ per ogni $x \in \mathbb{R}$, fare un grafico nel piano (t,x)dell'insieme G. Descrivere l'insieme Ω_t per ogni $t \in \mathbb{R}$, e individuare l'insieme $\psi_{\pi/4}(]0,1[)$.

Osservazione 2.5. Ogni cammino ammissibile può essere riparametrizzato linearmente e reso (7) subunitario.

Esempio 2.6. Visti i cammini subunitari nei seguenti esempi:

- (1) \mathbb{R}^n con i campi coordinati $\partial_{x_1}, \ldots, \partial_{x_n}$
- (2) \mathbb{R}^n con una metrica Riemanniana g.
- (3) In caso \mathbb{R}^2 con coordinate (x_1,x_2) e un solo campo $X_1=\partial_{x_1}$

Definizione 2.7 (Distanza di controllo (o di Carnot–Carathéodory)). *Siano dati* X_1, \ldots, X_m campi C^1 in \mathbb{R}^n . Siano x, y due punti che possono essere connessi da almeno un cammino subunitario. Allora poniamo

$$d(x,y) := \inf\{T : \text{ esiste } \gamma : [0,T] \text{ subunitaria } e \text{ con } \gamma(0) = x, \gamma(T) = y.\}$$

La simmetria e la disuguaglianza triangolare sono facili da verificare. Definiamo anche

$$B(x,r) := \{ y \in \mathbb{R}^n : d(x,y) < r \} = \{ \gamma(T) : \gamma \text{ subunit su } [0,T] \text{ con } \gamma(0) = x \text{ e } T < r \}$$

Qualche volta scriveremo d_{cc} e B_{cc} .

¹⁰Per dimostrare la disuguaglianza triangolare, confrontare le funzioni $f(t) = (1+t)^{\varepsilon}$ e $g(t) := 1+t^{\varepsilon}$ su $[0, +\infty[$ guardando il valore in 0 e le derivate.

Osservazione 2.8. Se per una coppia di punti x e y non ci sono curve subunitarie che li connettono (ad esempio ciò avviene nel caso (3) dell'Esempio 2.6), si conviene di porre $d(x,y) = +\infty$.

Esempio 2.9. Discussione delle distanze generate tramite i cammini subunitari descritti nell'Esempio 2.6.

Proposizione 2.10. Se $X_1, ..., X_m$ sono campi C^1 in \mathbb{R}^n , allora per ogni insieme limitato Ω , esiste C tale che

$$|x - y| \le Cd_{cc}(x, y) \quad \forall x, y \in \Omega$$

(il membro di destra può essre $+\infty$).

Questa proposizione dimostra e quantifica il fatto che se $d_{cc}(x,y) = 0$, allora x = y. Seguendo Hajłasz e Koskela,¹¹ iniziamo dal seguente lemma

Lemma 2.11. Siano X_1, \ldots, X_m campi vettoriali in \mathbb{R}^n e sia $B_{\text{Euc}}(x,r)$ una palla euclidea. Poniamo $M = M(x,r) := \sup_{B(x,r)} \sum_i |X_i|$. Se γ è subunitaria e $\gamma(0) = x$, allora allora

$$\gamma([0,T]) \subset B_{\operatorname{Euc}}(x,r)$$
 per ogni $T < \frac{r}{M(x,r)}$.

Dimostrazione. Supponiamo che la tesi non sia vera e indichiamo con t_0 il piú piccolo tempo per cui $|\gamma(t_0) - x| = r$. Allora

$$r = |\gamma(t_0) - x| \le \left| \int_0^{t_0} \dot{\gamma}(s) ds \right| = \left| \int_0^{t_0} \sum_j \alpha_j(s) X_j(\gamma(s)) ds \right| \le Mt_0.$$

Quindi $t_0 \ge \frac{r}{M}$.

Possiamo anche riformulare come segue:

$$B_{\rm cc}(x,r/M(x,r)) \subset B_{\rm Euc}(x,R)$$
 per ogni $r>0$ e $x\in\mathbb{R}^n$. (2.12)

Facciamo ora variare $x \in \Omega$, insieme limitato e $r \le 1$, in modo che

$$M(x,r) \leq M_0 := \sup_{\Omega_0} \sum_j |X_j| < \infty$$

 $(\Omega_0 \text{ è l'intorno di raggio 1 di }\Omega)$. Allora troviamo l'inclusione

$$B_{\rm cc}\left(x, \frac{r}{M_0}\right) \subset B_{\rm Euc}(x, r) \quad \text{per ogni } r \in [0, 1] \text{ e } x \in \Omega.$$
 (2.13)

Dimostrazione della Proposizione 2.10. Sia $\Omega \subset \mathbb{R}^n$ un aperto limitato e siano $x, y \in \Omega$.

Caso A: vale $|x-y| \ge 1$. Allora usiamo l'inclusione (2.13) con r=1. Poiché $y \notin B_{\text{Euc}}(x,1)$, sarà

$$d_{\rm cc}(x,y) \ge \frac{1}{M_0} \ge \frac{|x-y|}{M_0 \operatorname{diam} \Omega}.$$

¹¹P. Hajłasz; P. Koskela, Sobolev met Poincaré. Mem. Amer. Math. Soc. 145 (2000), no. 688., reperibile alla url http://www.pitt.edu/~hajlasz/OriginalPublications/HajlaszK-SobolevMetPoincare-test-MemoirsAMS-145-2000-no.688-101pp.pdf

Caso B: vale |x-y| < 1. Allora usiamo ancora (2.13) con r = |x-y|. Poiché $y \notin B_{\text{Euc}}(x,|x-y|)$, sarà

$$d_{\rm cc}(x,y) \ge \frac{|x-y|}{M_0}.$$

Proposizione 2.14 (Caratterizzazione delle curve subunitarie). Se $\gamma:[0,T]\to\mathbb{R}^n$ è un acmmino lipschitziano assegnato, sono equivalenti le seguenti tre affermazioni:

(i) Esiste $\alpha:[0,T]\to\mathbb{R}^m$ che soddisfa $|\alpha(t)|\leq 1$ per ogni t e tale che

$$\dot{\gamma}(t) = \sum_{j} \alpha_{j}(t) X_{j}(\gamma(t))$$
 per quasi ogni t.

(ii) Vale per quasi ogni t la disugusglianza

$$\langle \dot{\gamma}(t), \xi \rangle^2 \leq \sum_j \langle X_j(\gamma(t)), \xi \rangle^2$$

(iii) Esiste $\alpha:[0,T]\to\mathbb{R}^m$ misurabile e con tutte le le proprietà del punto (i).

Dimostrazione. Dimostriamo intanto che (i) equivale a (ii).

La parte non banale è (ii) \Rightarrow (i). Osserviamo che in generale non si assumiamo che i campi siano indipendenti. Riformuliamo l'enunciato con delle variabili più convenienti: sia $v \in \mathbb{R}^n$ assegnato e siano $w_1, \ldots, w_m \in \mathbb{R}^n$ vettori assegnati. Dobbiamo dimostrare che se vale

$$\langle v, \xi \rangle^2 \le \sum_j \langle w_j, \xi \rangle^2,$$
 (2.15)

allora esiste $\alpha \in \mathbb{R}^m$ con $|\alpha| \le 1$ tale che $\sum_j \alpha_j w_j = v$.

Applicando la (2.15) a ogni ξ ortogonale a span $\{w_j\}$ si vede subito che $v \in \text{span}\{w_j\}$. Ora vediamo la parte quantitativa. Se scriviamo $M := [w_1, \dots, w_m] \in \mathbb{R}^{n \times m}$, possiamo riformulare la domanda sotto forma di ricerca di una soluzione $\alpha \in \mathbb{R}^m$ del sistema lineare $M\alpha = v$ che ha norma $|\alpha| \leq 1$. Osserviamo che l'insieme di tutte le soluzioni del sistema è il sottospazio affine $\widetilde{\alpha} + \ker M$ dove $\widetilde{\alpha} \in \mathbb{R}^m$ è una qualsiasi soluzione (c'è unicità se e solo se $\ker M$ è banale). Per le proprietà degli spazi euclidei, tra tutte queste soluzioni ce n'è una sola $\widehat{\alpha}$ di norma minima caratterizzata della condizione $\widehat{\alpha} \perp \ker M$ che equivale a $\widehat{\alpha} \in (\operatorname{Im} M^T)$. Quindi esiste almeno un β per il quale si può scrivere $\widehat{\alpha} = M^T\beta$. Scegliamo un β con tale proprietà e calcoliamo la norma di $\widehat{\alpha}$

$$|\hat{\alpha}|^2 = |M^T \beta|^2 = \langle M^T \beta, M^T \beta \rangle = \langle M M^T \beta, \beta \rangle = \langle v, \beta \rangle,$$

perché $v = M\alpha = MM^T\beta$. Ora usiamo la (2.15) con $\xi = \beta$ e troviamo

$$|\hat{\alpha}|^4 = \langle v, \beta \rangle^2 \le \sum_j \langle w_j, \beta \rangle^2 = \sum_j (w_j^T \beta)^2 = |M^T \beta|^2 = |\hat{\alpha}|^2.$$

Quindi $|\hat{\alpha}| \leq 1$.

¹²Una dimostrazione di questa affermazione si trova nel libro: Bonfiglioli, Lanconelli e Uguzzoni, Stratified Lie groups and Potential Theory for their Sub-Laplacians, Springer (2007), p. 330.

 $^{^{13}}$ Qui ker A e Im A indicano lo spazio nullo e lo spazio delle colonne di una matrice A.

La prova dell'implicazione (i) \Rightarrow (ii) segue applicando tale risultato di algebra lineare per ogni t punto di differenziabilità di γ .

Una dimostrazione diretta del fatto che (i) implica (iii) è contenuta nelle note di Agrachev Barilari e Boscain¹⁴ Una dimostrazione alternativa si ottiene precisando il ragionamento sopra esposto. Guardiamo per quasi ogni t il sistema lineare

$$X(\gamma(t))\alpha(t) = \dot{\gamma}(t)$$

dove $X(\gamma(t)) = [X_1(\gamma(t)), \ldots, X_m(\gamma(t))] \in \mathbb{R}^{n \times m}$ è la matrice dei campi vettoriali. Basterà poi utilizzare il fatto (che non dimostriamo) che la matrice inversa generalizzata $X(\gamma(t))^{\dagger} \in \mathbb{R}^{m \times n}$ che fornisce la soluzione di minima norma $\hat{\alpha}(t) = X(\gamma(t))^{\dagger}\dot{\gamma}(t)$ dipende in modo misurabile da t.

Esempio 2.16. Calcolo della distanza dall'origine per il campo $X = (1 + x^2)\partial_x$ in \mathbb{R} . Osserviamo che $B_{cc}(0, \pi/2) = \mathbb{R}$ è illimitata in senso euclideo.

2.2. Campi di tipo Grushin

Esempio 2.17. Consideriamo i campi $X = \partial_x e Y = x \partial_y$ in \mathbb{R}^2 . Discussione della stima

$$d((0,0),(0,y)) \le C|y|^{1/2}$$

per ogni $y \in \mathbb{R}$. Scegliamo y > 0 per semplicità e scegliamo un cammino fatto da tre spezzate integrali: preso un parametro $\xi > 0$ da scegliere in seguito, poniamo

$$\gamma_1(t) = e^{tX}(0,0) = (t,0) \quad t \in [0,\xi]
\gamma_2(t) = e^{tY}(\xi,0) = (\xi,\xi t) \quad t \in [0,y/\xi]
\gamma_3(\tau) = e^{-tX}(\xi,y) = (\xi-t,y) \quad t \in [0,\xi].$$

La lunghezza del cammino somma di tre tratti è: $T(\xi)=2\xi+\frac{y}{\xi}$. Possiamo minimizzare la funzione al variare di $\xi>0$ studiando la derivata. Si trova un punto di mimino ξ_{\min} e la corrispondente stima della distanza

$$d((0,0),(0,y)) \le T(\xi_{\min}) = C|y|^{1/2},$$

con C indipendente da y.

La stima precedente è un caso particolare di un risultato generale dovuto a Franchi e Lanconelli. Per enunciarlo usiamo la notazione I(c,r)=[c-r,c+r] per $c\in\mathbb{R}$ e r>0 e poniamo poi

$$Box((x,y).r) := I(x,r) \times I(y,(|x|+r)r).$$

Ad esempio, $Box((0,0),r) = [-r,r] \times [-r^2,r^2]$ mentre $Box((1,0),r) = I(1,r) \times I(y,(1+r)r)$ è simile alla scatola euclidea $[1-r,1+r] \times [-r,r]$ per r piccolo.

Teorema 2.18 (Franchi e Lanconelli). *Siano* $X = \partial_x e Y = x \partial_y$. *Esistono costanti* $c_1.c_2$ *tali che*

$$Box((x,y),c_2r) \subset B_{cc}((x,y),r) \subset Box((x,y),c_1r)$$

per ogni
$$(x,y) \in \mathbb{R}^2$$
 e $r \in]0,+\infty[$.

¹⁴Reperibili al link http://cvgmt.sns.it/paper/2022/

2.3. I campi del gruppo di Heisenberg

Consideriamo i due campi vettoriali in \mathbb{R}^3 con coordinate (x, y, t)

$$X = \partial_x + 2y\partial_t \simeq (1, 0, 2y) \quad e$$

$$Y = \partial_y - 2x\partial_t \simeq (0, 1, -2x).$$
(2.19)

Nonostante risulti dim span $\{X,Y\}=2$ in ogni punto, riulta che la distanza è finita per ogni coppia di punti:

$$d((x,y,t),(x',y',t')) < \infty \quad \forall (x,y,t),(x',y',t') \in \mathbb{R}^3.$$

Nel seguito proveremo una stima piú precisa.

Lemma 2.20. Una curva $\gamma \in \text{Lip}([0,T], \mathbb{R}^3)$ è subunitaria se e solo se, scritto $s \mapsto \gamma(s) = (x(s), y(s), t(s))$, valgono le due condizioni

$$\begin{cases} \dot{t} = 2y\dot{x} - 2x\dot{y} & quasi ovunque \\ \dot{x}^2 + \dot{y}^2 \le 1 & quasi ovunque. \end{cases}$$
 (2.21)

In sostanza, un cammino è subunit se la sua proiezione nel piano x,y ha velocità euclidea ≤ 1 e se la funzione t(s) soddisfa la condizione nella prima linea. Notiamo che assegnato un cammino Lipschitz $s\mapsto (x(s),y(s))=z(s)$ con velocità ≤ 1 e assegnata una quota iniziale t(0), è individuato univocamente un cammino subunitario $s\mapsto (x(s),y(s),t(s))$ che parte dal punto (x(0),y(0),t(0)) al tempo 0. Tale cammino si chiama "lifting" subunitario di z.

Esercizio 2.22. Scrivere il lifting subunitario del cammino $s \mapsto (s^2, s)$ uscente dal punto (0,0,1).

Nel caso del gruppo di Heisenberg, una curva subunitaria soddisfa

$$t(T) - t(0) = \int_0^T \dot{t}(s) = \int_0^T (2y(s)\dot{x}(s) - 2x(s)\dot{y}(s))ds = \int_z 2ydx - 2xdy \tag{2.23}$$

dove l'integrale è inteso nel senso delle forme differenziali ed è esteso al cammino $s \mapsto (x(s), y(s)) =: z(s)$ con $s \in [0, T]$.

Osservazione 2.24. Se $z:[0,T] \to \mathbb{R}^2$ è una curva nel piano chiusa e orientata positivamente, allora la formula di Gauss Green mostra che

$$t(T) - t(0) = \int_{T} 2ydx - 2xdy = -4A$$

dove A è l'area della regione di piano racchiusa da z.

Notiamo anche che l'integrale della forma differenziale su un tratto di curva contenuto in una linea passante per l'origine è nullo.

Proviamo ora il seguente lemma:

Lemma 2.25. Se X, Y sono i campi in \mathbb{R}^3 introdotti in (2.19), allora esiste C tale che

$$d((0,0,0),(x,0,t)) \le C(|x|+|t|^{1/2})$$
 per ogni $x,t \in \mathbb{R}$. (2.26)

Dimostrazione. Dividiamo la costruzione in due casi, assumendo sempre per semplicita' che sia $x, t \ge 0$:

Caso A. Prendiamo un punto (x,0,t) e supponiamo $x > t^{1/2}$. Sia $\xi > 0$ da stabilire. Partiamo dalla spezzata piana data dai tre cammini seguenti:

$$z_1(s) = (0,s) \quad s \in [0,\xi]$$

 $z_2(s) = (s,\xi) \quad s \in [0,x]$
 $z_3(s) = (x,\xi-s) \quad s \in [0,\xi]$

Teniamo presente che ponendo $z_4(s)=(x-s,0)$ per $s\in [0,x]$ otteniamo un cammino semplice $z_1+z_2+z_3+z_4$ chiuso e orientato negativamente. L'intervallo di parametrizzazione del cammino somma di $z_1+z_2+z_3$ è $T=2\xi+x$. Per individuare ξ ricordiamo che deve essere

$$t = \int_{z_1 + z_2 + z_3} 2y dx - 2x dy = \int_{z_1 + z_2 + z_3 + z_4} 2y dx - 2x dy = 4 \text{ Area} = 4\xi x.$$

Abbiamo usato il fatto che su z_4 l'integrale della forma è nullo e la formula di Gauss Green. Quindi troviamo $\xi = \frac{t}{4\nu}$. Pertanto

$$T = 2\xi + x = 2\frac{t}{4x} + x \le \frac{1}{2}\sqrt{t} + x,$$

dove abbiamo usato il fatto che $\frac{\sqrt{t}}{x} \le 1$.

Caso B. Supponiamo che sia $x \le \sqrt{t}$. Costruiamo una spezzata di quattro tratti, lasciando sempre il primo di lunghezza $\xi > 0$ da precisare e prendendo il secondo di lunghezza \sqrt{t} .

$$z_{1}(s) = (0,s) \quad s \in [0,\xi]$$

$$z_{2}(\sigma) = (s,\xi) \quad s \in [0,\sqrt{t}]$$

$$z_{3}(s) = (\sqrt{t},\xi-s) \quad s \in [0,\xi]$$

$$z_{4}(s) = (\sqrt{t}-s,0) \quad s \in [0,\sqrt{t}-x]$$

L'intervallo di parametrizzazione della curva somma è dunque [0, T], con

$$T = 2\xi + \sqrt{t} + (\sqrt{t} - x) \le 2\xi + 2\sqrt{t}.$$

Il vincolo d'area è $4\xi\sqrt{t}=t$, da cui si trova $\xi=\sqrt{t}/4$. La stima richiesta segue immediatamente. \Box

2.4. Esercizi per casa

- (a) Dato il campo $X = (1 + x^2)\partial_x$, precisando il ragionamento fatto in classe, verificare che $d(x,y) = |\arctan x \arctan y|$ per ogni x,y. La topologia di d_{cc} è equivalente a quella euclidea sulla retta?
- (b) Considerare i campi lipschitziani $X = \partial_x$ e $Y = \max\{x,0\}\partial_y$. Verificare che $d((-1,0),(-1,y)) \ge 2$ per ogni $y \in \mathbb{R}$ e descrivere la palla $B_{cc}((-1,0),r)$ per ogni $r \le 1$. Verificare che $d(x,y),(\xi,\eta) < \infty$ per ogni x,y,ξ,η . Come si confrontano la topologia euclidea e quella della distanza di Carnot Carathéodory?

(c) Scrivere il lifting subunitario relativo ai campi X e Y del gruppo di Heisemberg del cammino circolare $z(s) = (1 - \cos s, \sin s)$ con $s \in [0, 2\pi]$ che esce dal punto (0,0,0).

Proposizione 2.27 (Invarianza). $Se s \mapsto (x(s), y(s), t(s)) = (z(s), t(s))$ è subunitaria, allora: (11)

- (a) per ogni $\theta \in \mathbb{R}$, la curva ruotata $s \mapsto (e^{i\theta}z(s), t(s))$ è subunitaria su [0, T];
- (b) per ogni $\lambda > 0$, la curva dilatata

$$s \mapsto (x_{\lambda}(s), y_{\lambda}(s), t_{\lambda}(s)) = \left(\lambda x \left(\frac{s}{\lambda}\right), \lambda y \left(\frac{s}{\lambda}\right), \lambda^2 t \left(\frac{s}{\lambda}\right)\right)$$

è subunitaria su $[0, \lambda T]$.

Dimostrazione. Svolta in classe. Per la prima parte usare il fatto che, scritto z = x + iy, z' = x' + iy', risulta $2yx' - 2xy' = 2\operatorname{Im}(z\bar{z}')$.

Come conseguenza, scopriamo le proprietà di invarianza per ogni $(z,t) \in \mathbb{C} \times \mathbb{R}$

$$d((0,0),(z,t)) = d((0,0),(|z|,t)) = d((0,0,0),(|z|,0,t)).$$

Quest'ultima la sappiamo stimare da sopra con $C(|z| + |t|^{1/2})$ Inoltre

$$d((0,0),(\lambda z,\lambda^2 t)) = \lambda d((0,0),(z,t)) \quad \forall \lambda > 0.$$
 (2.28)

Usando quest'ultima possiamo ottenere la seguente stima da sotto della distanza.

Proposizione 2.29. Sia d la distanza in \mathbb{R}^3 definita dai $X = \partial_x + 2y\partial_t e Y = \partial_y - 2x\partial_t$. Allora esiste $C_1 > 0$ tale che

$$d((0,0),(z,t)) \ge C_1(|z| + |t|^{1/2}) \quad \forall (z,t) \in \mathbb{C} \times \mathbb{R}.$$
 (2.30)

Dimostrazione. Usiamo l'invarianza per dilatazione (2.28) e la stima da sotto locale della Proposizione 2.10. Siano

$$\Sigma = \{(z, t) : |z| + |t|^{1/2} = 1\}.$$

L'insieme Σ è compatto e non contiene l'origine. Per la Proposizione 2.10 esiste c_0 tale che per ogni $(z,t)\in\Sigma$ risulta

$$d((z,t),(0,0)) \ge c_0 |(z,t)| \ge c_1$$

(minimo su un compatto di una funzione positiva strettamente).

Sia ora $(z,t) \neq (0,0)$ qualsiasi. Troviamo il valore $\lambda > 0$ tale che $(\lambda z, \lambda^2 t) \in \Sigma$. Si vede subito che $\lambda = \frac{1}{|z| + |t|^{1/2}}$. Dunque, usando dall'invarianza per dilatazione si ottiene la stima

$$d((z,t),(0,0)) = \frac{1}{\lambda}d((\lambda z,\lambda^2 t),(0,0)) = (|z|+|t|^{1/2})d((\lambda z,\lambda^2 t),(0,0)) \ge c_1(|z|+|t|^{1/2}).$$

Per quello che riguarda la distanza da un punto qualsiasi, consideriamo l'operazione in $\mathbb{C} \times \mathbb{R} = \mathbb{H}$.

$$(\zeta,\tau)\circ(z,t)=(\zeta+z,\tau+t+2\operatorname{Im}(\zeta\bar{z})).$$

Si verifica che (\mathbb{R}^3 , \circ) è un gruppo di Lie. Una discussione approfondita sarà effettuata nelle lezioni del modulo 1. Menzioniamo però il fatto che i campi X, Y sono campi invarianti a sinistra di tale gruppo.

Proposizione 2.31. Se γ è un cammino subunitario, allora per ogni $(\zeta, \tau) \in \mathbb{H}$ il cammino $(\zeta, \tau) \circ \gamma$ è subunitario.

Dimostrazione. Parametrizzato γ nella forma $s\mapsto (z(s),t(s))$, la curva traslata si scrive come segue

$$(z_1(s), t_1(s)) = (\zeta, \tau) \circ (z(s), t(s)) = (\zeta + z(s), \tau + t(s) + 2\operatorname{Im}(\zeta \bar{z}'(s)))$$

A questo punto è immediato verificare che $t_1' = 2\operatorname{Im}(z_1\bar{z}_1')$ quasi ovunque usando il fatto che $t' = 2\operatorname{Im}(z_1\bar{z}_1')$ quasi ovunque.

Una conseguenza di tale proposizione è la proprietà di "invarianza a sinistra" della distanza:

$$d((0,0),(z,t)) = d((z_0,t_0) \circ (z,t),(z_0,t_0)),$$

valida per ogni z_0, t_0, z, t . Ma allora la distanza tra due punto qualsiasi è

$$d((\zeta,\tau),(z,t)) = d((0,0),(-\zeta,-\tau)\circ(z,t)) \simeq |z-\zeta| + |t-\tau-2\operatorname{Im}\zeta\bar{z}|^{1/2}$$

dove \simeq indica un'equivalenza attraverso costanti indipendenti da z, ζ , $t\tau$. In altri termini ancora

$$B((z_0,t_0),r)=(z_0,t_0)\circ B((0,0),r)$$

2.5. Esistenza di cammini minimizzanti

In molti casi l'estremo inferiore nella definizione di distanza è un minimo.

Teorema 2.32 (Esistenza di cammini minimizzanti). Siano X_1, \ldots, X_m dei campi localmente Lipschitziani in \mathbb{R}^n . Siano x ed r > 0 tali che la palla $B_{cc}(x,r)$ sia limitata in senso euclideo. Allora per ogni $y \in B(x,r)$ esiste un cammino subunitario $\gamma : [0,d(x,y)] \to \mathbb{R}^n$ tale che $\gamma(0) = x$ e $\gamma(d(x,y)) = y$.

Prima delle dimostrazione osserviamo che:

- 1. L'ipotesi $B_{cc}(x,r)$ limitata è sempre soddisfatta per r sufficientemente piccolo. Vedere Proposizione 2.10.
- 2. Se tale ipotesi viene a mancare, il teorema è falso. 15

¹⁵ Un esempio è quello della distanza (subRiemanniana, ma anche Riemanniana) generata dai seguenti campi in \mathbb{R}^2 : $X_1 = (1+|x|^2)\partial_{x_1}$, $X_2 = (1+|x|^2)\partial_{x_2}$. Si vede con un calcolo che tale distanza è quella di una sfera in coordinate stereografiche (verificarlo per esercizio). Pertanto punti del tipo (-R,0) e (R,0) con R molto grande non sono collegati da nessuna geodetica.

3. Non c'è unicità. Ad esempio, l'invarianza rispetto a rotazioni attorno all'asse t nel gruppo di Heisenberg prova che per ogni coppia di ounti (0,0,0) e $(0,0,t_0)$ esistono infiniti cammini minimizzanti.

Un esempio di cammino minimizzante in $\mathcal{H} = \mathbb{C} \times \mathbb{R}$ è il lifting proposto nell'esercizio (c) del paragrafo 2.4.

4. Se γ è minimizzante tra x e y allora vale la "proprietà del segmento"

$$d(x,y) = d(x,z) + d(y,z) \quad \forall z \in \gamma([0,1]).$$

Infatti, scritto $z = \gamma(t)$, risulta

$$d(x,y) \le d(x,\gamma(t)) + d(\gamma(t),y) \le t + (d(x,y) - t) \le d(x,y)$$

Dimostrazione. ¹⁶ Sia $y \in B(x,r)$ e sia $\gamma_k : [0,T_k] \to \mathbb{R}^n$ una successione di curve subunitarie che connettono x e y, con $T_k \to d(x,y)$. Assumiamo T_k monotona decrescente e supponiamo che $T_1 < r$. Questo assicura che per ogni k, il percorso $\gamma_k([0,T_k])$ è tutto contenuto nel compatto $\overline{B(x,r)}$. Prolunghiamo tutti i cammini a uno stesso intervallo $[0,T_1]$ ponendo $\widetilde{\gamma}_k = \gamma_k$ su $[0,T_k]$ e $\widetilde{\gamma}_k(t) = y = \gamma_k(T_k)$ per $t \in [T_k,T_1]$. Vale per $t,s \in [0,T_1]$

$$|\widetilde{\gamma}_k(t) - \widetilde{\gamma}_k(s)| = \left| \int_s^t \sum_{j=1}^m \alpha_k^j(\sigma) X_j(\gamma_k(\sigma)) d\sigma \right| \le \left(\max_{z \in \overline{B(x,r)}} \sum_j |X_j(z)| \right) |t - s|.$$

Qui abbiamo usato $|\alpha_k| = |(\alpha_k^1, \dots, \alpha_k^m)| \leq 1$ quasi ovunque. Le funzoni sono equi-Lipschitziane e equilimitate, perché $\gamma_k[0, T_k] \subset \overline{B(x, r)}$. Allora per il Teorema di Ascoli Arzelà possiamo assumere che $\widetilde{\gamma}_k \to \widetilde{\gamma}$ uniformemente su $[0, T_1]$. Notiamo che $\widetilde{\gamma}$ è Lipschitziana e che

$$y = \lim_{k \to \infty} y = \lim_{k \to \infty} \widetilde{\gamma}_k(T_k) = \widetilde{\gamma}(d(x, y)).$$

L'ultima uguaglianza viene dalle proprietà della convergenza uniforme.

Ora facciamo vedere cha il cammino $\gamma:=\widetilde{\gamma}_{[0,d(x,y)]}$, oltre ad essere Lipschitziano e a connettere x e y, è subunitario. Usiamo la caratterizzazione delle Proposizione 2.14. Sia t un punto di differenziabilità di γ . Allora, preso $\xi\in\mathbb{R}^n$, si scrive

$$\left\langle \frac{\gamma_k(t+h) - \gamma_k(t)}{h}, \xi \right\rangle = \left\langle \int_t^{t+h} \sum_{j=1}^m \alpha_k^j(\sigma) X_j(\gamma_k(\sigma)) d\sigma, \xi \right\rangle$$
$$= \int_t^{t+h} \sum_j \alpha_k^j(\sigma) \langle X_j(\gamma_k(\sigma)), \xi \rangle d\sigma$$
$$\leq \int_t^{t+h} \left\{ \sum_j \langle X_j(\gamma_k(\sigma)), \xi \rangle^2 \right\}^{1/2} d\sigma.$$

(supponiamo per semplicità h > 0). Nell'ultimo passaggio abbiamo usato il fatto che $|(\alpha_k^1(\sigma)), \ldots, \alpha_k^m(\sigma)| = 1$ per ogni k e quasi ogni σ assieme alla disuguaglianza

¹⁶Questa dimostrazione si trova nel libro di Bonfiglioli Lanconelli Uguzzoni e nelle note di Agrachev Barilari e Boscain già citate nelle pagine precedenti. L'approccio metrico è illustrato nelle note di Ambrosio e Tilli, Topics on analysis in metric spaces. Oxford Lecture Series in Mathematics and its Applications, 25. Oxford University Press, Oxford, 2004.

di Cauchy–Schwarz in \mathbb{R}^m . Passando allimite per $k \to \infty$ (convergenza dominata o addirittura convergenza uniforme a destra) si trova

$$\left\langle \frac{\gamma(t+h)-\gamma(t)}{h}, \xi \right\rangle \leq \int_t^{t+h} \left\{ \sum_j \langle X_j(\gamma(\sigma)), \xi \rangle^2 \right\}^{1/2} d\sigma.$$

Ora, poiché l'integrando a destra è continuo in σ , per $h \to 0$ otteniamo

$$\langle \gamma'(t), \xi \rangle \leq \left\{ \sum_{j} \langle X_{j}(\gamma(t)), \xi \rangle^{2} \right\}^{1/2}.$$

Poiché questa disuguaglianza vale per ogni t di differenziabilità di γ e per ogni $\xi \in \mathbb{R}^n$, la dimostrazione è conclusa.

3. Calcolo non commutativo per campi vettoriali

3.1. Diffeomorfismi, differenziale e push-forward di un campo

Indichiamo con $d\Phi(x)$ il differenziale di un diffeomorfismo $\Phi: \Omega \to \Phi(\Omega)$ nel punto $x \in \Omega$. Possiamo anche definire il differenziale come segue:

$$d\Phi(x)\gamma'(0) = (\Phi \circ \gamma)'(0), \tag{3.1}$$

dove $\gamma:]-\varepsilon, \varepsilon[\to \mathbb{R}^n$ è una qualsiasi curva derivabile in t=0 cha soddisfa $\gamma(0)=x$.

Definizione 3.2 (Campo immagine (Push-forward)). Sia $X = a(x) \cdot \nabla$ un campo di classe (13) C^1 su un aperto $\Omega \subset \mathbb{R}^n$. Sia $\Phi : \Omega \to \Phi(\Omega) \subset \mathbb{R}^n$ un diffeomorfismo di classe C^2 . Indichiamo le variabili come $\Omega \ni x \mapsto \Phi(x) = y \in \Phi(\Omega)$. Poniamo

$$b(y) := b(\Phi(x)) := d\Phi(x)a(x) \quad \text{per ogni } x \in \Omega$$
 (3.3)

e definiamo il campo immagine Φ_*X come segue:

$$\Phi_*X := b \cdot \nabla.$$

Notiamo che nelle condizioni della definizione, Φ_*X è di classe C^1 su $\Phi(\Omega)$. In termini di componenti risulta

$$b_k(y) = b_k(\Phi(x)) = d\Phi_k(x)a(x) = \sum_j \partial_{x_j}\Phi_k(x)a_j(x) \quad \forall \ k = 1, \dots, n.$$

Osservazione 3.4. Il campo Φ_*X definito sopra agisce su una funzione derivabile $f:\Phi(\Omega)\to\mathbb{R}$ nel modo seguente: sia $y=\Phi(x)\in\Phi(\Omega)$. Allora

$$(\Phi_* X) f(y) = (\Phi_* X) f(\Phi(x)) = X(f \circ \Phi)(x). \tag{3.5}$$

Scegliendo come f una funzione coordinata, $f(y) = y_k$, si vede che definire Φ_*X richiedendo (3.5) per ogni f equivale alla Definizione 3.2.

Esercizio 3.6. (i) Calcolo di $\Phi_* X$ con $X = x \partial_x e \Phi : \mathbb{R} \to]0, +\infty[, \Phi(x) = e^x]$.

(ii) Data $\Phi: \mathbb{R}^2 \to \Phi(\mathbb{R}^2)$, $\Phi(x) = (e^{x_1}, x_1^2 + e^{2x_2})$, calcolo di $\Phi_* X$ con $X = \partial_{x_1}$.

Osservazione 3.7 (Campo immagine e curve integrali). Vale la formula

$$\Phi(e^{tX}x) = e^{t\Phi_*X}(\Phi(x))$$

sulla treasformazione delle curve integrali. Infatti

$$\frac{d}{dt}\Phi(e^{tX}x) = \sum_{k} \partial_k \Phi(e^{tX}x) \frac{d}{dt} (e^{tX}x)_k = \sum_{k} \partial_k \Phi(e^{tX}x) a_k (e^{tX}x)_k = b(\Phi(e^{tX}x))$$

Teorema 3.8 (rettificazione di un campo). *Sia* $X = a(x) \cdot \nabla$ *un campo vettoriale in* $\Omega \subset \mathbb{R}^n$. *Sia* $z \in \Omega$ *tale che* $a(z) \neq 0$. *Allora esiste un intorno aperto* U_z *di* z *e un diffeomorfismo* $\Phi : U_z \to \Phi(U_z) \subset \mathbb{R}^n$ *tale che*

$$\Phi_*X = \frac{\partial}{\partial y_1}.$$

Dimostrazione. Senza perdita di generalità supponiamo che z=0 e $a_1(0)\neq 0$. Scriviamo $x=(x_1,x')\in \mathbb{R}\times\mathbb{R}^{n-1}$. Sia ora $\varepsilon>0$ e consideriamo la scatola aperta $]-\varepsilon,\varepsilon[\times B'(0',\varepsilon)\subset\mathbb{R}\times\mathbb{R}^{n-1}$. Poniamo

$$\Psi:]-\varepsilon, \varepsilon[\times B'(0',\varepsilon) \to \mathbb{R}^n, \qquad \Psi(t,u') = e^{tX}(0,u').$$

Con un calcolo si vede che

$$\det d\Psi(0,0) = \det[\partial_t \psi(0,0), \partial_{u_2} \psi(0,0), \dots, \partial_{u_n} \psi(0,0)] = a_1(0) \neq 0.$$

Quindi Ψ : $]-\varepsilon, \varepsilon[\times B'(0',\varepsilon) \to \Psi(]-\varepsilon, \varepsilon[\times B'(0',\varepsilon))$ e' un diffeomorfismo, per ε piccolo. Inoltre vale $\Psi_*(\partial_t) = X$. Infatti, per ogni funzione test $f \in C^{\infty}(\Psi(]-\varepsilon,\varepsilon[\times B'(0',\varepsilon)))$

$$\Psi_*(\partial_t)f(\Psi(t,u')) = \partial_t(f \circ \Psi)(t,u') = Xf(\Psi(t,u'))$$

per ogni (t, u') nella scatola. Di conseguenza, la funzione inversa $\Phi := \Psi^{-1}$ è il diffeomorfismo cercato che rettifica X.

3.2. Commutatori e derivate di Lie

Definizione 3.9 (Commutatore). Dati campi $X = a \cdot \nabla$ e $Y = b \cdot \nabla$, poniamo [X, Y] = XY - YX. Si vede che [X, Y] è un operatore del primo ordine e che vale $[X, Y] = (Xb - Ya) \cdot \nabla$

Proposizione 3.10. Se X, Y sono campi su un aperto Ω , e se $\Phi : \Omega \to \Phi(\Omega)$ e' un diffeomorfismo, allora vale

$$[\Phi_*X,\Phi_*Y]=\Phi_*[X,Y].$$

Dimostrazione. Se $h: \Phi(\Omega) \to \mathbb{R}$ e' regolare e Z e' un campo su Ω , (3.5) fornisce

$$(\Phi_*Z)h = (Z(h \circ \Phi)) \circ \Phi^{-1}.$$

Quindi

$$\begin{split} [\Phi_*X, \Phi_*Y]f &= \Phi_*X\Phi_*Yf - \Phi_*Y\Phi_*Xf \\ &= \Phi_*X\Big(\big(Y(f\circ\Phi)\big)\circ\Phi^{-1}\Big) - \Phi_*Y\Big(\big(X(f\circ\Phi)\big)\circ\Phi^{-1}\Big) \\ &= X\Big(Y(f\circ\Phi)\circ\Phi^{-1}\circ\Phi\Big)\circ\Phi^{-1} - Y\Big(X(f\circ\Phi)\circ\Phi^{-1}\circ\Phi\Big)\circ\Phi^{-1} \\ &= XY(f\circ\Phi)\circ\Phi^{-1} - YX(f\circ\Phi)\circ\Phi^{-1} \\ &= [X,Y](f\circ\Phi)\circ\Phi^{-1} \\ &= \Phi_*[X,Y]f \end{split}$$

come desideravamo.

Nel disorso seguente identificheremo ripetutamente operatori differenziali e funzioni vettoriali.

Definizione 3.11 (Derivata di Lie). *Definiamo dati due campi X e Y in* Ω *e un punto x* $\in \Omega$,

$$\mathcal{L}_X Y(x) := \frac{\partial}{\partial t} e_*^{-tX} Y(x) \Big|_{t=0} = \lim_{t \to 0} \frac{1}{t} \{ e_*^{-tX} Y(x) - Y(x) \}.$$

Notiamo che per ogni x, il vettore $e_*^{-tX}Y(x)$ esiste per tempi sufficientemente piccoli (precisamente per ogni $t \in \mathcal{D}(X,x)$). Assumendo per ora che il limite esista, data una funzione $f \in C^{\infty}(\Omega)$ e $x \in \Omega$, possiamo riscrivere

$$(\mathcal{L}_{X}Y)f(x) \simeq \mathcal{L}_{X}Y(x) \cdot \nabla f(x) := \frac{\partial}{\partial t} (e_{*}^{-tX}Y)(x) \cdot \nabla f(x) \Big|_{t=0}$$
$$= \frac{\partial}{\partial t} (e_{*}^{-tX}Y)f(x) \Big|_{t=0}$$
$$= \frac{\partial}{\partial t} Y(f \circ e^{-tX})(e^{tX}X) \Big|_{t=0}$$

dove abbiamo usato la caratterizzazione (3.5) del pushforward e i soliti abusi di notazione.

Il seguente teorema dà l'esistenza ed il valore del limite che appare nella definizione appena data.

Teorema 3.12. Siano X, Y campi vettoriali di classe C^2 in un aperto $\Omega \subset \mathbb{R}^n$. Allora vale su Ω l'identità

$$[X,Y] = \mathcal{L}_X Y.$$

La dimostrazione viene dal seguente teorema, che contiene un enunciato equivalente.

Teorema 3.13. Siano Y, X dei campi vettoriali C^2 su Ω . Allora, per ogni funzione f regolare, per ogni $x \in \Omega$ e per ogni $t \in \mathcal{D}(X,x)$ vale

$$\frac{\partial}{\partial t}Y(f\circ e^{-tX})(e^{tX}x) = [X,Y](f\circ e^{-tX})(e^{tX}x). \tag{3.14}$$

Premessa alla dimostrazione. Ricordiamo che, dato un campo X di classe C^2 su Ω , allora il flusso $(t,x)\mapsto \psi(t,x)=e^{tX}x$ è di classe C^2 su un opportuno aperto massimale $G=\bigcup_{x\in\Omega}\mathcal{D}(X,x)\times\{x\}\subset\mathbb{R}\times\Omega$ contenente $\{0\}\times\Omega$. Quindi preso un aperto O con chiusura contenuta in Ω , esiste $\varepsilon>0$ tale che il compatto $\overline{O}\times[-\varepsilon,\varepsilon]$ è contenuto in G. Pertanto la funzione $(t,x)\mapsto d_x\psi(t,x)$, essendo C^1 su G è Lipschitziana sul compatto $\overline{O}\times[-\varepsilon,\varepsilon]$. In particolare, esiste L>0 tale che

$$|d_x e^{tX}(x) - I_n| \le L|t|$$
 per ogni $x \in \overline{O}$ e $t \in [-\varepsilon, \varepsilon]$. (3.15)

Osserviamo che la stima (3.15) vale anche per campi C^1 . Vedere l'esercizio 2 nel paragrafo 1.5.

Dimostrazione. Senza perdita di generalità dimostriamo la (3.14) per t=0. Quindi (15) dobbiamo calcolare:

$$\begin{split} \frac{\partial}{\partial t}Y(f\circ e^{-tX})(e^{tX}x)\Big|_{t=0} &= \lim_{t\to 0}\frac{1}{t}\Big\{Y(f\circ e^{-tX})(e^{tX}x) - Yf(e^{tX}x) + Yf(e^{tX}x) - Yf(x)\Big\}\\ &=: (1) + (2). \end{split}$$

È immediato vedere che $(2) \rightarrow XYf(x)$.

Ora analizziamo (1). Per t fissato si ha

$$\frac{1}{t} \{ Y(f \circ e^{-tX})(e^{tX}x) - Yf(e^{tX}x) \} = b_j(e^{tX}x) \frac{1}{t} \{ \partial_j(f \circ e^{-tX})(e^{tX}x) - \partial_j f(e^{tX}x) \}$$

(omettiamo le somme sugli indici ripetuti). Poniamo anche $e^{tX}x=\xi$ e calcoliamo

$$\begin{split} \frac{1}{t} \big\{ \partial_j (f \circ e^{-tX})(\xi) - \partial_j f(\xi) &= \int_0^t \frac{\partial}{\partial \tau} \partial_{\xi_j} f(e^{-\tau X} \xi) d\tau \\ &= \int_0^t \partial_{\xi_j} \frac{\partial}{\partial \tau} f(e^{-\tau X} \xi) d\tau \\ &= - \int_0^t \partial_{\xi_j} X f(e^{-\tau X} \xi) d\tau \\ &= - \int_0^t \partial_k X f(e^{-\tau X} \xi) \frac{\partial (e^{-\tau X} \xi)_k}{\partial \xi_j} d\tau \end{split}$$

Osa osserviamo che $\partial_k X f$ è una funzione continua. Quindi

$$\partial_k X f(e^{-\tau X} \xi) = \partial_k X f(e^{(t-\tau)X} x) \to \partial_k X f(x),$$

per $t \to 0$. Inoltre, grazie alla premessa alla dimostrazione, sappiamo che, per |t| sufficientemente piccolo vale una stima del tipo

$$\left|\frac{\partial (e^{-\tau X}\xi)_k}{\partial \xi_j} - \delta_{kj}\right| \le C|t|$$

Passando al limite per $t \to 0$ si trova la tesi.

Si può vedere che gli argomenti della dimostrazione appena fatta funzionano per campi solo di classe C^1 . Questa dimostrazione segue grosso modo quelle del libro di Boothby e di Gallot-Hulin-Lafontaine. ¹⁷

Corollario 3.16. Se due campi X e Y su un aperto di Ω soddisfano [X,Y]=0, allora per ogni x esiste un intorno dell'origine $U \subset \mathbb{R}^2$ tale che $e^{tX}e^{sY}x=e^{sY}e^{tX}x$ per ogni $(t,s)\in U$.

Dimostrazione. SIa $x \in \Omega$ e sia $U =]-\varepsilon, \varepsilon[^2$ cone ε sufficientemente piccolo affinché $e^{\tau X}e^{\sigma Y}x$ ed $e^{\sigma Y}e^{\tau X}x$ siano definiti oer ogni $\tau, \sigma \in U$. Presa una funzione test $f \in C^{\infty}(\Omega)$, risulta

$$\begin{split} \frac{d}{ds}f(e^{tX}e^{sY}x) &= Y(f\circ e^{tX})(e^{sY}x) = Yf(e^{tX}e^{sY}x) + \int_0^t \frac{d}{d\tau}Y(f\circ e^{\tau X})(e^{(t-\tau)X}e^{sY}x)) \\ &= Yf(e^{tX}e^{sY}x). \end{split}$$

Quindi $\gamma(s) = e^{tX}e^{sY}x$ risolve l'equazione ordinaria $\dot{\gamma}(s) = Y(\gamma(s) \text{ con } \gamma(0) = e^{tX}x$. La dimostrazione segue dall'unicità della soluzione del problema di Cauchy.

Vale anche il viceversa del corolario appena dimostrato:

Corollario 3.17. Slano X, Y dei campi di classe C^2 in Ω . Supponiamo che per qualche $x \in \Omega$ valga $e^{tX}e^{sY}x = e^{sY}e^{tX}x$ per ogni (t,s) in un opportuno intorno dell'origine. Allora

$$[X,Y](x) = 0.$$

Dimostrazione. Per ipotesi vale l'identità $e^{-sY}e^{tX}e^{sY}x = e^{tX}x$. Presa la solita funzione test, differenziamo rispetto a t

$$Xf(e^{tX}x) = \frac{\partial}{\partial t}f(e^{tX}x) = \frac{\partial}{\partial t}f(e^{-sY}e^{tX}e^{sY}x) = X(f \circ e^{-sY})(e^{tX}e^{sY}x)$$

Ma allora, valutando in t = 0 e derivando rispetto a s troviamo

$$0 = \frac{\partial}{\partial s} X f(e^{tX} x) = \frac{\partial}{\partial s} X (f \circ e^{-sY}) (e^{sY} x) = [Y, X] (f \circ e^{-sY}) (e^{sY} x).$$

 \Box

Per s = 0 si trova la tesi.

Corollario 3.18. Se X e Y commutano in Ω , allora, per ogni x e per |t|, |s| sufficientemente piccoli, vale

$$e^{tX}e^{sY}x = e^{tX+sY}x$$

Dimostrazione. Prendiamo ε sufficientemente piccolo affinché $e^{\tau X}e^{\sigma Y}x$ ed $e^{\tau X+\sigma Y}x$ siano ben definiti per ogni $|\tau|,|s| \leq \varepsilon$. Fissiamo $t,s \in [-\varepsilon,\varepsilon]$ e, posto Z=tX e W=sY,

¹⁷Una dimostrazione si trova anche nel libro "Tu, An introduction to manifolds", ma attenzione alla formula (20.6), e alla dimostrazione che segue (Theorem 20.4), nelle quali $\frac{\partial \varphi^i}{\partial x^j}(-t,p)$ va sostituito con $\frac{\partial \varphi^i}{\partial x^j}(-t,\varphi_t(p))$.

notiamo che Z e W commutano e analizziamo per guardiamo per $\sigma \in [0,1]$ la curva $e^{\sigma Z}e^{\sigma W}x$:

$$\begin{split} \frac{\partial}{\partial \sigma} f(e^{\sigma Z} e^{\sigma W} x) &= Z f(e^{\sigma Z} e^{\sigma W} x) + W(f \circ e^{\sigma Z})(e^{\sigma W} x) \\ &= Z f(e^{\sigma Z} e^{\sigma W} x) + W f(e^{\sigma Z} e^{\sigma W} x) + \int_0^{\sigma} \frac{\partial}{\partial \lambda} W(f \circ e^{\lambda Z})(e^{(\sigma - \lambda) Z} e^{\sigma W} x) d\lambda \\ &= (Z + W) f(e^{\sigma Z} e^{\sigma W} x). \end{split}$$

Quindi $\sigma \mapsto e^{\sigma Z} e^{\sigma W} x$ è una curva integrale di Z+W con stessa condizione iniziale di $e^{\sigma(Z+W)}x$. Dunque esse coincidono e ponendo $\sigma=1$ si conclude la dimostrazione. \square

Proposizione 3.19. Se X e Y sono campi regolari su Ω vale per ogni $x \in \Omega$

$$\lim_{t \to 0} \frac{1}{t^2} \left\{ e^{-tY} e^{-tX} e^{tY} e^{tX} x - x \right\} = [X, Y](x). \tag{3.20}$$

Notiamo che il membro di sinistra è identicamente nullo per t piccolo se i campi commutano. La proposizione si può dimostrare in almeno tre modi: con la formula di Taylor, oppure con le tecniche della Formula di Dynkin o, infine, come corollario della formula integrale di Rampazzo e Sussmann.

Dimostrazione. Siano X ed Y dei campi regolari in Ω . Fissato $x \in \Omega$ e s, t sufficientemente vicini all'origine, presa $f \in C^{\infty}(\Omega)$, si ha

$$\begin{split} f(e^{-tY}e^{-sX}e^{tY}e^{sX}x) - f(x) \\ &= \int_0^t \frac{d}{d\tau}f(e^{-\tau Y}e^{-sX}e^{\tau Y}e^{sX}x)d\tau \\ &= \int_0^t \{-Yf(e^{-\tau Y}e^{-sX}e^{\tau Y}e^{sX}x) + Y(f\circ e^{-\tau Y}\circ e^{-sX})(e^{\tau Y}e^{sX}x)\}d\tau \quad (\text{per (1.31)}) \\ &= \int_0^t \{-Y(f\circ e^{-\tau Y})(e^{-sX}e^{\tau Y}e^{sX}x) + Y(f\circ e^{-\tau Y}\circ e^{-sX})(e^{\tau Y}e^{sX}x)\}d\tau \\ &= \int_0^t d\tau \int_0^s d\sigma \frac{d}{d\sigma}Y(f\circ e^{-\tau Y}\circ e^{-\sigma X})(e^{(\sigma-s)X}e^{\tau Y}e^{sX}x) \\ &= \int_0^t d\tau \int_0^s d\sigma [X,Y](f\circ e^{-\tau Y}\circ e^{-\sigma X})(e^{(\sigma-s)X}e^{\tau Y}e^{sX}x) \end{split}$$

Dunque abbiamo la seguente rappresentazione integrale del commutatore:

$$e^{-tY}e^{-sX}e^{tY}e^{sX}x - x = \int_0^t d\tau \int_0^s d\sigma \ [X,Y](e^{-\tau Y}e^{-\sigma X})(e^{(\sigma - s)X}e^{\tau Y}e^{sX}x)$$
(3.21)

A questo punto, per dimostrare basta mandare t=s a zero e usare i teoremi sulle equazioni ordinarie visti nelle lezioni precedenti che permettono di affermare che

$$\begin{split} (\tau,\sigma) \mapsto & [X,Y](f \circ e^{-\tau Y} \circ e^{-\sigma X})(e^{(\sigma-s)X}e^{\tau Y}e^{sX}x) \\ & = \left\langle [X,Y](e^{(\sigma-s)X}e^{\tau Y}e^{sX}x), \nabla (f \circ e^{-\tau Y} \circ e^{-\sigma X})(e^{(\sigma-s)X}e^{\tau Y}e^{sX}x) \right\rangle \end{split}$$

è continua in un intorno di $(\tau, \sigma) = (0, 0)$.

4. Distribuzioni e Teorema di Frobenius

Sia $\Sigma \subset \mathbb{R}^n$ una sottovarietà di classe C^k con $k \ge 2$. Un campo $X = a \cdot \nabla$ di classe C^1 in (17) \mathbb{R}^n si dice tangente a Σ se per ogni $x \in \Sigma$ vale $a(x) \in T_x\Sigma$. Valgono i seguenti fatti.

- Se X è tangente a Σ , per ogni $x \in \Sigma$ vale $e^{tX}x \in \Sigma$ per t vicino a 0. Si vede usando una opportuna caratterizzazione della nozione di varietà e l'unicità delle curve integrali di X.
- Se X, Y sono tangenti a Σ allora anche [X,Y] è tangente a Σ . Si vede dalla formula (3.20) e dal punto precedente.

4.1. Distribuzioni e Teorema di Frobenius

Data una famiglia X_1, \ldots, X_m di campi, poniamo per ogni $x \in \mathbb{R}^N$,

$$H_x := \operatorname{span}\{X_1(x), \ldots, X_m(x)\} \subset T_x \mathbb{R}^N.$$

Definizione 4.1. La distribuzione generata da $X_1, ..., X_m$ è il seguente sottoinsieme del fibrato tangente TR^n :

$$H:=\bigcup_{x\in\mathbb{R}^n}H_x.$$

Se dim H_x =: p non dipende da x, allora la distribuzione si dice regolare di rango p. Altrimenti si parla di distribuzione singolare.

Definizione 4.2 (Famiglia involutiva). La famiglia X_1, \ldots, X_m di campi in \mathbb{R}^n si dice involutiva se vale

$$[X_j, X_k](x) \in H_x$$
 per ogni $x \in \mathbb{R}^n$, $j, k \in \{1, ..., m\}$.

Osserviamo che se dei campi X_1,\ldots,X_m sono tangenti a una superficie Σ e se span $\{X_j(x):j=1,\ldots,m\}=T_x\Sigma$ per ogni $x\in\Sigma$, allora vale la condizione di involutività nei punti di Σ

$$[X_j, X_k](x) \in H_x \quad \forall j, k \quad \forall x \in \Sigma.$$

D'altra parte, la famiglia $X = \partial_x + 2y\partial_t$ e $Y = \partial_y - 2x\partial_t$ in \mathbb{R}^3 genera una distribuzione regolare di rango 2, ma un calcolo del commutatore mostra che la condizione di involutività è falsa in ogni punto. Pertanto la considerazione appena fatta dice che non esiste nessuna superficie bidimensionale Σ il cui spazio tangente è generato in ogni punto dai campi X,Y.

Teorema 4.3 (Jacobi–Clebsch–(Frobenius)). Sia data una famiglia X_1, \ldots, X_m di campi C^k in \mathbb{R}^n (con $k \geq 1$). Assumiamo che tale famiglia generi una distribuzione regolare e involutiva di rango p. Allora per ogni \bar{x} esiste un intorno U di \bar{x} e un diffeomorfismo $\Phi: U \to \Phi(U) = V' \times V'' \subset \mathbb{R}^p \times \mathbb{R}^{n-p}$ tale che

$$\Phi_{*,x}H_x = \mathbb{R}^p \times \{0_q\} \quad \text{per ogni } x \in U$$
(4.4)

Alcumi commenti sull'enunciato.

• Per ogni $c'' \in V'' \subset \mathbb{R}^{n-p}$, l'insieme $\Sigma := \Phi^{-1}(\{(y',c''): y' \in V'\})$ è una sottovarietà p-dimensionale di \mathbb{R}^n . La formula (4.4) dice che $T_x\Sigma = H_x$. In questo caso si dice che Σ è una *varietà integrale* della distribuzione. L'intorno U è pertanto "foliato" da varietà integrali.

• Con un linguaggio ottocentesco potremmo riformulare le conclusioni del teorema dicendo che se i campi X_1, \ldots, X_p generano una distribuzione involutiva di rango p, allora esiste in U un sistema massimale di n-p "soluzioni indipendenti" $g=(g_{p+1},\ldots,g_n):U\to\mathbb{R}^{n-p}$ del set di equazioni

$$X_i u = 0$$
 in *U*, per $i = 1, ..., p$.

Precisamente tali funzioni possono essere ottenute a partire dalle funzioni $h_k(y) = y_k$ per $k \ge p+1$ e definendo $g_k(x) = h_k(\Phi(x))$ per $k = p+1, \ldots, n$.

Notiamo che, data una famiglia di rango p, indipendentemente dall'involutività, è impossibile che ci siano piú di n-p soluzioni indipendenti (perché?). Possono essercene meno di n-p addirittura nessuna nel caso non involutivo. Ad esempio nel caso $X=\partial_x+2y\partial_t$ e $Y=\partial_y-2x\partial_t$ è facile vedere che non esiste neanche una funzione g non costante e di classe C^2 su qualche aperto di \mathbb{R}^3 che risolva il sistema Xu=Yu=0 (perché?).

Esercizio 4.5. Rispondere ai due punti interrogativi delle osservazioni appena fatte.

Dimostrazione. Indichiamo con p il rango della distribuzione.

Mostriamo che per ogni $x_0 \in \mathbb{R}^n$ esiste un intorno di $U = U_{x_0}$ di x_0 e una famiglia di campi Z_1, \ldots, Z_p su U tali che:

- 1. $\operatorname{span}\{Z_1(x),\ldots,Z_p(x)\}=H_x$ per ogni $x\in U$.
- 2. $[Z_i, Z_k] \equiv 0$ in U, per ogni j, k = 1, ..., p.

Sia $x_0 \in \mathbb{R}^n$. Supponiamo senza perdita di generalità che $X_1(x_0), \ldots, X_p(x_0)$ siano indipendenti. Usando la notazione $X_j := \sum_{k=1}^n a_j^k \partial_k$ ed eventualmente riordinando le coordinate, possiamo assumere che la matrice $(a_j^k(x_0))_{j,k=1,\ldots,p}$ sia non singolare. Per continuità e per l'ipotesi di rango costante, ciò avverrà in tutti i punti di U, eventualmente restringendo quest'ultimo.

Definiamo le funzioni β_j^k tali che

$$\sum_{1 \le k \le p} \beta_i^k(x) a_k^\ell(x) = \delta_i^\ell \tag{4.6}$$

per ogni $i, \ell = 1, ..., p$. Le funzioni β_i^k sono uniche e hanno la stessa regolarità dei campi di partenza.

Introduciamo ora per ogni $x \in U$ e $\ell = 1, ..., p$ i nuovi campi

$$Z_{\ell,x} := \sum_{1 \le k \le p} \beta_{\ell}^k(x) X_{k,x} =: \partial_{\ell} + \sum_{p+1 \le i \le n} \varphi_{\ell}^i(x) \partial_i, \tag{4.7}$$

dove per $\ell \leq p$ e $i \geq p+1$ abbiamo posto $\varphi^i_\ell = \sum_{k=1}^p \beta^k_\ell a^i_k$. Notiamo che

$$span\{Z_{1,x},...,Z_{p,x}\} = span\{X_{1,x},...,X_{p,x}\} = H_x$$
(4.8)

per ogni $x \in U$.

¹⁸Cioè per le quali dg ha rango massimo in ogni punto

Per provare la commutatività, osserviamo che (4.7) assicura che

$$[Z_j, Z_k]_x \in \operatorname{span}\{\partial_{p+1}, \dots, \partial_n\}$$
 per ogni $j, k \in \{1, \dots, p\}$ $x \in U$. (4.9)

D'altra parte,

$$[Z_{j}, Z_{k}] = \left[\sum_{\ell=1}^{p} \beta_{j}^{\ell} X_{\ell}, \sum_{i=1}^{p} \beta_{k}^{i} X_{i}\right] = \sum_{\ell, i < p} \beta_{j}^{\ell} (X_{\ell} \beta_{k}^{i}) X_{i} - \beta_{k}^{i} (X_{i} \beta_{j}^{\ell}) X_{\ell} - \beta_{j}^{\ell} \beta_{k}^{i} [X_{\ell}, X_{i}]$$

Quindi per l'involutività, $[Z_j, Z_k](x) \in H_x$ per ogni $x \in U$. Allora per ogni x possiamo scrivere

$$[Z_j, Z_k](x) = \sum_{h=1}^p c_{jk}^h(x) Z_h(x) = \sum_{h=1}^p c_{jk}^h(x) \Big(\partial_h + \sum_{\alpha \ge p+1} \varphi_h^{\alpha}(x) \partial_{\alpha} \Big)$$

Ma questa è incompatibile con (4.9) a meno che non sia $c_{ik}^h \equiv 0$ su U.

Come ultimo passo, troviamo il cambio di variabile Φ richiesto. Scriviamo $H_{x_0}^{\perp} = \text{span}\{\xi_{p+1},\ldots,\xi_n\}$. Poniamo allora, per $(u,v) \in \mathbb{R}^p \times \mathbb{R}^{n-p}$, vicini all'origine

$$F(u,v) = e^{u_1 Z_1} e^{u_2 Z_2} \cdots e^{u_p z_p} \left(x_0 + \sum_{k=p+1}^n v_k \xi_k \right).$$

Poiché i campi Z_j commutano, per il Corollario 3.18, possiamo riarrangiare gli esponenziali a nostro piacimento. Pertanto, per $(u, v) \in V' \times V''$ intorni convenientemente piccoli dell'origine,

$$\frac{\partial F}{\partial u_j}(u,v) = \frac{\partial}{\partial u_j} e^{u_1 Z_1} e^{u_2 Z_2} \cdots e^{u_p Z_p} \left(x_0 + \sum_{k=n+1}^n v_k \xi_k \right) = Z_j(F(u,v)) \tag{4.10}$$

Inoltre dalla teoria delle equazioni ordinarie sappiamo che F è regolare in u,v tanto quanto i campi (quindi almeno C^1). Pertanto

$$\frac{\partial F}{\partial v_k}(0,0) = \xi_k \quad \text{per } k = p+1,\ldots,n.$$

Ma allora per invertibilità locale, ritoccando se necessario V' e V'', risulta che $F: V' \times V'' \to \Phi(V' \times V'')$ è un diffeomorfismo (di classe C^1 almeno) in un intorno di di x_0 in \mathbb{R}^n). Inoltre F soddisfa (4.10) e pertanto

$$F_{*,(u,v)}(\operatorname{span}\{\partial_{u_1},\ldots,\partial_{u_p}\})=H_{F(u,v)}.$$

Il diffeomorfismo $\Phi = F^{-1}$ è il cambio di variabile cercato.

Osservazione 4.11. La dimostrazione appena fatta mostra che, se i campi sono diclasse C^k , allora Φ è di classe C^k . Le "foglie" $F(V' \times \{c''\})$ sono però di classe C^{k+1} . Questo si vede da (4.10).

4.2. Sistemi di tipo Jacobi

Consideriamo il sistema seguente: dati $G \subset \mathbb{R}^p_t$ e $\Omega \subset \mathbb{R}^n_y$ e una famiglia di funzioni $f_\alpha: G \times \Omega \to \mathbb{R}^n$ con $\alpha = 1, \ldots, p$. ¹⁹ Cerchiamo una funzione $y: G \to \mathbb{R}^n$ che soddisfi il sistema di equazioni a derivate parziali del primo ordine:

$$\frac{\partial y}{\partial t_{\alpha}} = f_{\alpha}(t, y) \quad \text{per } \alpha = 1, \dots, p.$$
 (4.12)

Possiamo anche scrivere un set di equazioni scalari,

$$\frac{\partial y_k}{\partial t_\alpha} = f_\alpha^k(t, y) \quad \alpha = 1, \dots, p \quad k = 1, \dots, n. \tag{4.13}$$

Osserviamo che il sistema (4.12) ammette due casi particolari noti. Il primo è quello della ricerca della primitiva di forme differenziali ($f_{\alpha} = f_{\alpha}(t)$ indipendente da y). Il secondo è quello delle equazioni ordinarie y' = f(t,y) (in cui $\mathbb{R}^p = \mathbb{R}^1$). Il primo sottocaso suggerisce che ci debbano essere delle condizioni necessarie per l'esistenza di soluzioni di (4.13). Le individuiamo euristicamente richiedendo che le derivate miste di una soluzione y = y(t) commutino.

$$\frac{\partial}{\partial t_{\alpha}} \frac{\partial}{\partial t_{\beta}} y = \frac{\partial}{\partial t_{\alpha}} f_{\beta}(t, y) = \partial_{\alpha} f_{\beta}(t, y) + \sum_{k} \partial_{k} f_{\beta}(t, y) \frac{\partial y_{k}}{\partial t_{\alpha}}$$

$$= \partial_{\alpha} f_{\beta}(t, y) + \sum_{k} \partial_{k} f_{\beta}(t, y) f_{\alpha}^{k}(t, y).$$

$$= X_{\alpha} f_{\beta}(t, y)$$

dove abbiamo introdotto il campo vettoriale in $G \times \Omega$

$$X_{\alpha} = \partial_{t_{\alpha}} + \sum_{k} f_{\alpha}^{k}(t, y) \partial_{y_{k}}$$
(4.14)

La condizione $X_{\alpha}f_{\beta}=X_{\beta}f_{\alpha}$ può anche essere scritta nella forma

$$[X_{\alpha}, X_{\beta}] = 0.$$

Tale condizione è anche sufficiente per la risolubilità del sistema.

Teorema 4.15. Sia $G \times \Omega \subset \mathbb{R}^p_t \times \mathbb{R}^n_y$ e siano $f_\alpha : G \times \Omega \to \mathbb{R}^n$ delle funzioni di classe C^1 (19) per $\alpha = 1, \ldots, p$. Supponiamo che la famiglia di campi

$$X_{\alpha} = \partial_{t_{\alpha}} + \sum_{k} f_{\alpha}^{k}(t, y) \partial_{y_{k}}$$

sia commutativa: $[X_{\alpha}, X_{\beta}] = 0$ identicamente in $G \times \Omega$. Allora per ogni (\bar{t}, \bar{y}) esiste $\delta > 0$ e una funzione $\varphi : B(\bar{t}, \delta) \subset G \to \Omega$ di classe C^2 che risolve il sistema

$$\begin{cases} \frac{\partial y}{\partial t_{\alpha}} = f_{\alpha}(t, y) & \forall \alpha = 1, \dots, p \\ y(\bar{t}) = \bar{y}. \end{cases}$$
(4.16)

Se $\psi: B(\bar{t}, \delta) \to \Omega$ è un'altra soluzione dello stesso problema, allora $\psi = \varphi$ su $B(\bar{t}, \delta)$.

¹⁹Notazioni $(t_{\alpha}, y_k) \in \mathbb{R}^p \times \mathbb{R}^n$.

Un'applicazione tipica del teorema di esistenza ora provato è il Teorema di Bonnet sull'esistenza di superfici con forme fondamentali assegnate (vedere libro di Do Carmo).

Dimostrazione. Applichiamo il Teorema di Frobenius. La distribuzione figenerata dai campi X_{α} per $\alpha=1,\ldots,p$ è involutiva di rango costante p. Allora esiste una superficie p-dimensionale Σ (di classe C^2 perché i campi sono C^1) che contiene (\bar{t},\bar{y}) e che è una variatà integrale della distribuzione. Cioè:

$$T_{(t,y)}\Sigma = \operatorname{span}\{X_{\alpha}(t,y)\} = \operatorname{span}\left\{e_{\alpha} + \sum_{k} f_{\alpha}^{k}(t,y)e_{k} : \alpha = 1,\ldots,p\right\} \quad \forall \ (t,y) \in \Sigma. \quad (4.17)$$

Abbiamo indicato con e_{α} , e_k i versori coordinati in \mathbb{R}^p , \mathbb{R}^n . Eventualmente rimpicciolendola un po', possiamo scrivere Σ in forma di luogo di zeri di una funzione $u \in C^2(W,\mathbb{R}^n)$ con differenziale di rango massimo = n in un intorno aperto W di (\bar{t},\bar{y}) . Cioè $\Sigma = \{(t,y) \in W : u(t,y) = 0\}$. Poiché Σ è una varietà integrale, risulta

$$X_{\alpha}u(t,y) = \partial_{\alpha}u(t,y) + \sum_{k} f_{\alpha}^{k}(t,u)\partial_{k}u(t,y) = 0 \quad \forall \ (t,y) \in \Sigma.$$

Questo dice che per ogni α risulta $\partial_{\alpha}u(\bar{t},\bar{y})\in \operatorname{span}\{\partial_{k}u(\bar{t},\bar{y}):k=1,\ldots,n\}$. Quindi, nel punto $(\bar{t},\bar{y})\in\Sigma$,

$$n = \operatorname{rango} du(\overline{t}, \overline{y}) = \operatorname{rango}[\partial_{t_1}u, \dots, \partial_{t_p}u, \partial_{y_1}u, \dots, \partial_{y_n}u] = \operatorname{rango}[0, \dots, 0, \partial_{y_1}u, \dots, \partial_{y_n}u]$$

Ma allora la matrice $\frac{\partial u}{\partial y}(\bar{t}, \bar{y})$ è nonsingolare. Dunque per il teorema della funzione implicita esiste un rettangolo aperto $V' \times V'' \subset G \times \Omega$ che contiene il punto (\bar{t}, \bar{y}) e una funzione $\varphi: V' \to V''$ di classe C^2 con $\varphi(\bar{t}) = \bar{y}$ tale che

$$\Sigma\cap (V'\times V'')=\{(t,\varphi(t)):t\in V'\}.$$

Possiamo quindi scrivere per ogni $t \in V'$

$$T_{(t,\varphi(t))}\Sigma = \operatorname{span}\{\partial_{t_{\beta}}(t,\varphi(t)): \beta = 1,\ldots,p\} = \operatorname{span}\left\{e_{\beta} + \sum_{k} \frac{\partial}{\partial t_{\beta}}\varphi_{k}(t)e_{k}: \beta = 1,\ldots,p\right\}$$

Riscrivendo (4.17) con $y = \varphi(t)$ e confrontando le due scritture dello spazio tangente, otteniamo

$$\frac{\partial}{\partial t_{\beta}}\varphi(t) = f_{\beta}(t, \varphi(t)) \quad \forall t \in V'.$$

Abbiamo trovato la soluzione cercata.

Ora vediamo l'unicità. Se $\varphi, \psi: B(\bar{t}, \delta) \to \Omega$ sono soluzioni del problema (4.16) e se $t \in B(\bar{t}, \delta)$ è fissato, consideriamo $h(s) = \varphi(\bar{t} + s(t - \bar{t}))$ e $k(s) = \psi(\bar{t} + s(t - \bar{t}))$ con $s \in [0,1]$. Allora h soddisfa l'equazione ordinaria

$$h'(s) = \sum_{\alpha} \partial_{\alpha} \varphi(\bar{t} + s(t - \bar{t}))(t_{\alpha} - \bar{t}_{\alpha}) = \sum_{\alpha} f_{\alpha}(\bar{t} + s(t - \bar{t}), h(s))(t_{\alpha} - \bar{t}_{\alpha}) =: F(s, h(s)).$$

È facile vedere che k soddisfa la stessa equazione e che h(0) = k(0). Dunque h(1) = k(1) e la tesi segue dal teorema di unicità per le equazioni ordinarie.

Esercizio 4.18 (Per casa). Verificare che i campi

$$X_1 = \partial_{x_1} + \frac{2x_1x_3}{1 + x_1^2 + x_3^2} \partial_{x_3}$$
 e $X_2 = \partial_{x_2} + \frac{2x_2x_3}{1 + x_1^2 + x_3^2} \partial_{x_3}$

commutano. Calcolare i flussi $e^{tX_1}(z_1,z_2,z_3)$ e $e^{tX_2}(z_1,z_2,z_3)$. Costruire infine, come fatto nalla dimostrazione del Teorema di Clebsch-Jacobi-Frobenius, la foglia bidimensionale $\Sigma_{(0,0,z_3)}$ contenente il punto $(0,0,z_3)$,

$$\Sigma_{(0,0,z_3)} = \{e^{sX_2}e^{tX_1}(0,0,z_3) : (s,t) \in \mathbb{R}^2\} = \{e^{tX_2}e^{sX_1}(0,0,z_3) : (s,t) \in \mathbb{R}^2\}$$

4.3. Teorema di Bonnet

A titolo di applicazione dei risultati precedenti, prensentiamo il classico teorema di Bonnet sull'esistenza di (iper)superfici con prima e seconda forma fondamentale assegnate.

Un po' di preliminari. Consideriamo $U \subset \mathbb{R}^n$, un aperto contenennte u=0 e una parametrizzazione $\Phi: U \mapsto \Phi(U) =: \Sigma$ di una superficie regolare $\Sigma \subset \mathbb{R}^{n+1}$ immersa in \mathbb{R}^{n+1} . Prendiamo un punto $u \in U$ e indichiamo $P = \Phi(u)$ se ci fa comodo. Lo spazio tangente $T_P\Sigma$ è

$$T_{\Phi(u)}\Sigma = \operatorname{span}\{\Phi_{\alpha}(u) : \alpha = 1, \dots, n\}.$$

Usiamo equivalentemente le varie notazioni $\Phi_{\alpha}(u) = \Phi_{u_{\alpha}}(u) = \frac{\partial \Phi}{\partial u_{\alpha}}$ e via dicendo per indicare la derivata nel punto u. Identifichiamo tali vettori tangenti con gli operatori differenziali X_{α} , $\Phi_{\alpha}(u) \sim X_{\alpha} \in T_{P}\Sigma$ dove $X_{\alpha}g(P) = X_{\alpha}g(\Phi(u)) := \frac{\partial}{\partial u_{\alpha}}(g \circ \Phi)(u)$. Introduciamo il versore normale

$$N(u) = \nu(\Phi(u)) := \frac{\Phi_1 \times \Phi_2 \times \cdots \times \Phi_n}{|\Phi_1 \times \Phi_2 \times \cdots \times \Phi_n|}(u)$$

Dunque abbiamo le funzioni $N:U\to \mathbb{S}^n\subset \mathbb{R}^{n+1}$ e $\nu:\Sigma\to \mathbb{S}^n$. La mappa ν si chiama *mappa di Gauss* associata alla parametrizzazione Φ . La metrica euclidea su $T_P\Sigma$ la indichiamo con g. Dunque $g(X,Y)=\langle X,Y\rangle_{\operatorname{Euc}}$ per $X,Y\in T_P\Sigma$. Nella base Φ_1,\ldots,Φ_n di $T_P\Sigma$ la matrice della forma quadratica è $g_{\alpha\beta}(u):=\langle \Phi_\alpha(u),\Phi_\beta(u)\rangle_{\operatorname{Euc}}$ con $\alpha,\beta=1,\ldots,n$.

La mappa di Weingarten (anche detta *shape operator*) si definisce cosí: $L: T_P\Sigma \equiv T_{\Phi(u)}\Sigma \to \mathbb{R}^{n+1}$,

$$L(X) := -d\nu(P)X$$
, per $X \in T_P\Sigma$.

Se $X = \partial_{\alpha} \Phi(u) \equiv \Phi_{\alpha} = \frac{d}{dt} \Phi(u + te_{\alpha})|_{t=0}$, allora

$$L(\Phi_{\alpha}) = -d\nu(P) \left(\frac{d}{dt} \Phi(u + te_{\alpha})|_{t=0} \right) = -\frac{d}{dt} \nu \Phi(u + te_{\alpha})|_{t=0} = -\partial_{u_{\alpha}} N(u) \equiv -N_{\alpha}(u)$$

Proprietà:

- (i) L prende valori in $T_P\Sigma$. Infatti $0 = \partial_{\alpha}\langle N, N \rangle = 2\langle \partial_{\alpha}N, N \rangle = -2\langle L(\Phi_{\alpha}), N \rangle$ per ogni $\alpha = 1, \ldots, n$.
- (ii) Vale $L = L^t$, rispetto al prodotto euclideo. Infatti, per ogni α , β ,

$$\langle L\Phi_{\alpha}, \Phi_{\beta} \rangle = \langle -\partial_{u_{\alpha}} N, \Phi_{\beta} \rangle = -\partial_{\alpha} \langle N, \Phi_{\beta} \rangle + \langle N, \partial_{\alpha\beta} \Phi \rangle = \langle N, \partial_{\alpha\beta} \Phi \rangle. \tag{4.19}$$

Poiché a destra c'è simmetria tra α , β , risulta $L=L^t$. Indichiamo con h_{α}^{β} le componenti di L nella base $\Phi_1, \ldots \Phi_n$. Cioè

$$L\Phi_{\alpha} =: h_{\alpha}^{\beta} \Phi_{\beta}$$
, sommato sull'indice ripetuto β .

(iii) Alla luce del conto precedente, la funzione $(X,Y)\mapsto II(X,Y):=\langle LX,Y\rangle$ è una forma bilineare simmetrica sullo spazio tangente. Possiamo rappresentarla attraverso la matrice $h_{\alpha\beta}(u):=\langle L\Phi_{\alpha},\Phi_{\beta}\rangle(u)$ per ogni α,β . Notiamo che

$$h_{\alpha\beta} = \langle L\Phi_{\alpha}, \Phi_{\beta} \rangle = g(h_{\alpha}^{\gamma}\Phi_{\gamma}, \Phi_{\beta}) = h_{\alpha}^{\gamma}g_{\gamma\beta}$$

Ora ricerchiamo delle condizioni necessarie e sufficienti affinché due assegnate funzioni matriciali $g_{\alpha\beta}$ e $h_{\alpha\beta}$ su un aperto U possano essere prima e seconda forma fondamentale di una superficie parametrizzata $\Sigma = \Phi(U)$.

Partiamo dalle condiziioni necessarie che si ottengono prendendo una parametrizzazione Φ , differenziando gli n+1 campi $\Phi_1, \ldots, \Phi_n, N$ e vedendo cosa succede. Ricordiamo subito che $\langle \Phi_{\alpha\beta}, N \rangle = h_{\alpha\beta}$. Dunque, otteniamo le formule

$$\Phi_{\beta\gamma} =: \Gamma^{\sigma}_{\beta\gamma} \Phi_{\sigma} + h_{\alpha\gamma} N \tag{4.20}$$

$$N_{\alpha} = -h_{\alpha}^{\sigma} \Phi_{\sigma} \tag{4.21}$$

I termini h_{α}^{σ} e $h_{\alpha\gamma}$ sono quelli per la definizione della seconda forma e per (4.19). I coefficienti $\Gamma_{\beta\gamma}^{\sigma}$ sono definiti univocamente dalla prima riga e si chiamano simboli di Christoffel. Osserviamo la simmetria $\Gamma_{\beta\gamma}^{\sigma}$. Notiamo anche che i simboli possono essere espressi in termini della metrica g. Basta prendere la relazione

$$\partial_{\alpha}g_{\beta\gamma} = \partial_{\alpha}\langle\Phi_{\beta},\Phi_{\gamma}\rangle = \langle\Phi_{\alpha\beta},\Phi_{\gamma}\rangle + \langle\Phi_{\beta},\Phi_{\alpha\gamma}\rangle,$$

inserire la (4.20) a destra e permutare gli indici opportunamente. Si trova

$$\Gamma^{\mu}_{\alpha\beta} = \frac{1}{2} g^{\gamma\mu} \{ \partial_{\alpha} g_{\beta\gamma} + \partial_{\beta} g_{\gamma\alpha} - \partial_{\gamma} g_{\alpha\beta} \}. \tag{4.22}$$

Ora richiediamo l'uguaglianza $\partial_\alpha\Phi_{\beta\gamma}-\partial_\beta\Phi_{\alpha\gamma}=0$. Fatti un po' di conti si trova che

$$\partial_{\alpha}\Phi_{\beta\gamma}=\cdots=ig(\partial_{lpha}\Gamma^{\lambda}_{eta\gamma}+\Gamma^{\sigma}_{eta\gamma}\Gamma^{\lambda}_{lpha\sigma}-h_{eta\gamma}h^{\lambda}_{lpha}ig)\Phi_{\lambda}+(\partial_{lpha}h_{eta\gamma}+\Gamma^{\sigma}_{eta\gamma}h_{lpha\sigma})N$$

dove abbiamo separato comonente normale e tangente. Scambiando α , β e sottraendo si trovano le due equazioni

$$\partial_{\alpha}\Gamma^{\lambda}_{\beta\gamma} - \partial_{\beta}\Gamma^{\lambda}_{\alpha\gamma} + \Gamma^{\sigma}_{\beta\gamma}\Gamma^{\lambda}_{\alpha\sigma} - \Gamma^{\sigma}_{\alpha\gamma}\Gamma^{\lambda}_{\beta\sigma} - h_{\beta\gamma}h_{\alpha\mu}g^{\mu\sigma} + h_{\alpha\gamma}h_{\beta\mu}g^{\mu\lambda} = 0 \quad \text{Gauss}$$
 (4.23)

e

$$\partial_{\alpha}h_{\beta\gamma} - \partial_{\beta}h_{\alpha\gamma} + \Gamma^{\sigma}_{\beta\gamma}h_{\alpha\sigma} - \Gamma^{\alpha}_{\alpha\gamma}h_{\beta\sigma} = 0 \quad \text{Codazzi}$$
 (4.24)

²⁰ L'analisi della condizione $\partial_{\alpha}N_{\beta}=\partial_{\beta}N_{\alpha}$ conduce di nuovo all'equazione di Codazzi (verifica omessa).

Abbiamo trovato delle condizioni necessarie – le equazioni di Gauss e Codazzi – affinché due funzioni matriciali g>0 e h possano essere prima e seconda forma di una parametrizzazione Φ . Ora la parte che ci interessa, cioè la parte sufficiente.

$$R_{\alpha\beta\gamma\lambda} = -h_{\alpha\lambda}h_{\beta\gamma} + h_{\alpha\gamma}h_{\beta\lambda} \quad \text{e } \nabla_{\alpha}h_{\beta\gamma} - \nabla_{\beta}h_{\alpha\gamma}. \tag{4.25}$$

Notiamo che il membro di sinistra della prima dipende solo dalla *g* e non dalla *h*.

 $^{^{20}}$ Se si introduce la connessione Riemanniana ∇ sulla superficie e la sua curvatura R, tali equazioni si esprimono elegantemente cosí:

Teorema 4.26 (Esistenza di ipersuperfici con forme assegnate). Sia U è un aperto di \mathbb{R}^n e siano assegnate $g:U\to\mathbb{R}^{n\times n}$ simmetrica e positiva per ogni u e $h:U\to\mathbb{R}^{n\times n}$, simmetrica. Supponiamo che, definite $\Gamma^\mu_{\alpha\beta}$ come in (4.22), risultino soddisfatte le equazioni di Gauss e Codazzi. Allora, dato $\overline{u}\in U$, assegnato un punto $\overline{x}\in\mathbb{R}^{n+1}$, dei vettori $v_1,\ldots,v_n\in\mathbb{R}^n$ che soddisfino $\langle v_\alpha,v_\beta\rangle=g_{\alpha\beta}(\overline{u})$, esiste $\delta>0$ ed esiste una (unica) funzione $\Phi:B(\overline{u},\delta)\to\mathbb{R}^{n+1}$ che soddisfa $\Phi(\overline{u})=\overline{x}$, $\partial_j\Phi(0)=v_j$, che soddisfa $g(\Phi_\alpha(u),\Phi_\beta(u))=g_{\alpha\beta}(u)$ e la cui seconda forma fondamentale rispetto alla normale $\frac{\Phi_1\times\cdot\times\Phi_n}{|\Phi_1\times\cdot\Phi_n|}$ è $h_{\alpha\beta}(u)$ per ogni $u\in B(\overline{u},\delta)$.

Dimostrazione. Siano $g_{\alpha,\beta},h_{\alpha\beta}$ le funzioni assegnate su U e sia $\overline{u}\in U$, assieme alla famiglia di vettori v_{α} tali che $\langle v_{\alpha},v_{\beta}\rangle=g_{\alpha\beta}(\overline{u})$. Definiamo le funzioni $u\mapsto\Gamma_{\alpha\beta}^{\sigma}(u)$ come in (4.22).

Passo 1. Individuiamo intanto le derivate della funzione Φ, o piú precisamente la (n + 1)-pla candidata per i campi $\Phi_1(u), \ldots, \Phi_n(u), N(u)$.

Cerchiamo funzioni $u \mapsto (\xi_1(u), \dots, \xi_n(u), \eta(u)) \in \mathbb{R}^{n+1} \times \dots \times \mathbb{R}^{n+1}$ dove $u \in \mathbb{R}^n$ è vicino a $\overline{u} = 0$ e che soddisfino il sistema di PDE

$$\begin{cases} \partial_{\alpha}\xi_{\beta} = \Gamma_{\alpha\beta}^{\gamma}\xi_{\gamma} + h_{\alpha\beta}\eta \\ \partial_{\alpha}\eta = -h_{\alpha}^{\sigma}\xi_{\sigma} \\ \cos \xi_{\alpha}(0) = v_{\alpha} e \eta(0) = \frac{v_{1} \times \cdots \times v_{n}}{|v_{1} \times \cdots \times v_{n}|} \end{cases}$$
(4.27)

Questo è un sistema di tipo Jacobi. L sue condizioni di integrabilità sono esattamente le equazioni di Gauss e Codazzi. Dunque, in un opportuno intorno sv=ferico dell'origine abbiamo una soluzione unica $u \mapsto (\xi_1(u), \dots, \xi_n(u), \eta(u))$.

Passo 2. Proviamo $\langle \xi_{\alpha}(u), \xi_{\beta}(u) \rangle = g_{\alpha\beta}(u)$, che $\langle \xi_{\alpha}(u), \eta(u) \rangle = 0$ e infine che $|\eta(u)| = 1$ per ogni u vicino a 0, oltre che in u = 0. Consideriamo ora le funzioni

$$u \mapsto (\langle \xi_{\alpha}(u), \xi_{\beta}(u) \rangle, \langle \xi_{\alpha}(u), \eta(u) \rangle, |\eta(u)|^2) =: (G_{\alpha\beta}(u), G_{\alpha0}(u), G_{00}(u)).$$

Usando (4.27) si vede che tali funzioni soddisfano il sistema (lineare) di PDE di tipo Jacobi seguente:

$$\begin{cases}
\partial_{\gamma}G_{\alpha\beta} = \Gamma^{\sigma}_{\gamma\alpha}G_{\sigma\beta} + h_{\alpha\gamma}G_{\beta0} + \Gamma^{\sigma}_{\beta\gamma}G_{\alpha\sigma} + h_{\beta\gamma}G_{\alpha0} \\
\partial_{\gamma}G_{\alpha0} = \Gamma^{\sigma}_{\alpha\gamma}G_{\sigma0} + h_{\alpha\gamma}G_{00} - h^{\sigma}_{\gamma}G_{\alpha\sigma} \\
\partial_{\gamma}G_{00} = -2h^{\sigma}_{\gamma}G_{\sigma0}
\end{cases} (4.28)$$

Per costruzione, le funzioni

$$u \mapsto (g_{\alpha\beta}(u), 0_n, 1)$$

risolvono lo stesso sistema di equazioni con le stesse condizioni iniziali. Di conseguenza, dall'unicità per questo tipo di sistemi, si ottiene l'uguaglianza di queste due famiglie ei funzioni.

Data una matrice simmetrica positiva $g = g_{\alpha\beta}(0)$, esiste sempre una famiglia (non unica) v_1, \ldots, v_n di vettori nello spazio eucludeo \mathbb{R}^n che soddisfino $\langle v_\alpha, v_\beta \rangle = g_{\alpha\beta}(0)$

Passo 3. Costruiamo la funzione $\Phi: B(0,\delta) \to \mathbb{R}^{n+1}$ cercandola sotto forma di soluzione del sistema

$$\begin{cases} \partial_{\alpha} \Phi(u) = \xi_{\alpha}(u) \\ \Phi(0) = \overline{x} \end{cases} \tag{4.29}$$

La forma differenziale è integrabile, perché il sistema (4.27) assicura che $\partial_{\alpha}\xi_{\alpha}=\partial_{\beta}\xi_{\alpha}$. Basta infine osservare che, dette $g^{\Phi}_{\alpha\beta}(u)=\langle\Phi_{\alpha}(u),\Phi_{\beta}(u)\rangle$, e indicata la normale associata a Φ con $N^{\Phi}(u):=\frac{\Phi_{1}\times\cdot\times\Phi_{n}}{|\Phi_{1}\times\cdot\times\Phi_{n}|}(u)$, risulta, come volevamo

$$g_{\alpha\beta}^{\Phi}(u) = g_{\alpha\beta}(u) \quad \forall u.$$

Inoltre, la seeconda forma associata a Φ risulta, in ogni punto u dove è definita Φ ,

$$h_{\alpha\beta}^{\Phi} := \langle \Phi_{\alpha\beta}, N^{\Phi} \rangle = \langle \partial_{\alpha} \xi_{\beta}, N^{\Phi} \rangle = \langle \Gamma_{\alpha\beta}^{\sigma} \Phi_{\sigma} + h_{\alpha\beta} N^{\Phi}, N^{\Phi} \rangle = h_{\alpha\beta},$$

come si voleva.

5. Campi di Hörmander

Definizione 5.1 (Orbita). Data $\mathcal{H} = \{X_1, \dots, X_m\}$, famiglia di campi C^1 in \mathbb{R}^n , definiamo l'orbita uscente da x come l'insieme dei punti che si possono connettere a x con una spezzata integrale di campi di \mathcal{H}

$$\mathcal{O}_x \equiv \mathcal{O}_x = \{ y \in \mathbb{R}^n \text{che si scrivono nella forma } y = e^{t_1 Z_1} \circ \cdots \circ e^{t_\nu Z_\nu} x$$

$$\text{per opportuni } \nu \in \mathbb{N}, t_j \in \mathbb{R} \text{ e } Z_j \in \mathcal{H} \}$$

Se introduciamo la relazione $x \sim y$ quando $y \in \mathcal{O}_x$, allora abbiamo una relazione di equivalenza e \mathbb{R}^n si scrive come unione disgiunta di orbite. Inoltre osserviamo che punti sulla stessa orbita hanno distanza cc finita:

$$d_{\rm cc}(e^{t_1Z_1} \circ \cdots \circ e^{t_\nu Z_\nu}x, x) \le |t_1| + \cdots + |t_\nu|.$$
 (5.2)

Ora introduciamo la condizione di Hörmander. Notazioni: data una parola $w=w_1w_2\cdots w_\ell$ di lunghezza ℓ nell'alfabeto $\{1,2,\cdots,m\}$ (cioè $w_j\in\{1,2,\cdots,m\}$ per ogni j), poniamo

$$X_w = [X_{w_1}, [X_{w_2}, \dots, [X_{w_{\ell-1}}, X_{w_{\ell}}] \cdots]]$$

Diciamo che X_w è un commutatore di lunghezza $|w|=\ell$.

Definizione 5.3 (Campi di Hörmander). La famiglia X_1, \ldots, X_m di campi C^{∞} in \mathbb{R}^n si dice di Hörmander se per ogni $x \in \mathbb{R}^n$ esiste $s \in \mathbb{N}$ tale che

$$span\{X_w(x) : |w| \le s\} = \mathbb{R}^n.$$
 (5.4)

Se span $\{X_w(x): |w| \le s\} = \mathbb{R}^n$ per ogni x in un aperto Ω , diciamo che i campi hanno passo s in Ω .

Esempio 5.5. Ecco alcuni esempi.

- I campi $X = \partial_x e Y = x^k \partial_y$ nel piano.
- I campi $X = \partial_x + 2y\partial_t e Y = \partial_y 2x\partial_t$.
- I campi $X = \partial_x + 2m|z|^{2(m-1)}y\partial_t e Y = \partial_y 2m|z|^{2(m-1)}x\partial_t con m = 1,2,...$ in $\mathbb{R}^3 = \mathbb{C} \times \mathbb{R} \ni (x,y,t) = z,t)$
- I campi $X = \partial_x e Y = \exp(-1/x^2)\partial_y$.

5.1. Il Teorema di connettività di Chow-Rashevskii

Teorema 5.6 (Teorema di Chow–Rashevskii). Siano X_1, \ldots, X_m dei campi di classe C^{∞} in \mathbb{R}^n che soddisfano la condizione di Hörmander. Allora ogni coppia di punti $x, y \in \mathbb{R}^n$ può essere connessa tramite una spezzata integrale di campi della famiglia X_1, \ldots, X_m . Inoltre la distanza di Carnot–Carathéodory definita dai campi X_1, \ldots, X_m è continua: cioè per ogni $x_0, y_0 \in \mathbb{R}^n$ vale

$$\lim_{|x-x_0|\to 0} d_{\rm cc}(x,y_0) = d_{\rm cc}(x_0,y_0). \tag{5.7}$$

(21)

Osservazione 5.8. Il teorema di Chow–Rashevskii, assieme alla Proposizione 2.10, prova che la topologia indotta dalla distanza di CC è la topologia euclidea in \mathbb{R}^n . Questo però non significa che le distanze sono equivalenti.

Premettiamo il seguente lemma. 22

Lemma 5.9. Sia $\mathcal{H} = \{X_1, \dots, X_m\}$ una famiglia di campi vettoriali di Hörmander in \mathbb{R}^n . Proviamo che per ogni punto x_0 e per ogni intorno dell'origine $V =]-\varepsilon, \varepsilon[^n \subset \mathbb{R}^n$ esistono campi $Z_1, \dots, Z_n \in \mathcal{H}$ ed esiste $(\widehat{s}_1, \dots, \widehat{s}_n) \in V$ in modo che la funzione

$$\psi(s) := e^{s_n Z_n} \cdots e^{s_2 Z_2} e^{s_1 Z_1} x_0$$

abbia differenziale non singolare in \hat{s} .

Osservazione sul lemma.

- La catena di esponenziali è fatta esattamente da n tratti, dove n è la dimensione dello spazio ambiente.
- Non si può scegliere $\hat{s}=0$, a meno che i campi non generino uno spazio di dimensione n in x_0 (condizione di Hörmander "di passo uno").
- Esempio. Analisi nel caso dei campi di Heisenberg della nonsingolarità di

$$\psi(s_1, s_2, s_3) = e^{s_3 X} e^{s_2 Y} e^{s_1 X}(0, 0, 0).$$

Dimostrazione. Sia x_0 un punto fissato sia $\varepsilon > 0$.

Passo 1. Esiste $Z_1 \in \mathcal{H}$ tale che $Z_1(x_0) \neq 0$. Altrimenti sarebbe violata la condizione di Hörmander. Dunque è definita una varietà di dimensione uno

$$\Sigma_1 := \{e^{sZ_1}x_0 : |s| < \delta\}$$

dove $\delta < \varepsilon$ è piccolo abbastanza affinché $e^{tZ_1}x_0$ esista su $(-\delta, \delta)$. Notiamo che Z_1 è tangente a Σ_1 ed è non nullo in ogni punto di Σ_1 .

Passo 2. Ci sono due possibilità:

- (A): $X_j(e^{sZ_1}x_0)$ è tangente a Σ_1 per ogni $|s| < \delta$ e per ogni $j = 1, \ldots, m$;
- (B) Esiste un tempo $\bar{s}_1 \in (-\delta, \delta)$ ed esiste $Z_2 \in H$ tale che $Z_2(e^{\bar{s}_1 Z_1} x_0)$ non è tangente a Σ_1 .

Notiamo che la possibilità (A) non può verificarsi; altrimenti sarebbe violata la condizione di Hörmander. Quindi deve valere (B). Consideriamo la funzione

$$\psi_2(s_1, s_2) = e^{s_2 Z_2} e^{s_1 Z_1} x_0,$$

²²Seguiamo la dimostrazione nelle note di Agrachev, Barilari e Boscain già menzionate.

definita in un piccolo aperto contenente $(\bar{s}_1, 0)$. Osserviamo che

$$\frac{\partial}{\partial s_2} \psi_2(\bar{s}_1, 0) = Z_2(e^{\bar{s}_1 Z_1} x_0) \quad e \qquad \frac{\partial}{\partial s_1} \psi_2(\bar{s}_1, 0) = Z_1(e^{\bar{s}_1 Z_1} x_0)$$

sono indipendenti. A questo punto il Lemma è provato se siamo in \mathbb{R}^2 . Altrimenti, se $n \geq 3$, scegliamo $\sigma > 0$ tale che $]\bar{s}_1 - \sigma, \bar{s}_1 + \sigma[\times] - \sigma, \sigma[\subset] - \varepsilon, \varepsilon[^2]$. Se σ è sufficientemente piccolo, l'insieme

$$\Sigma_2 := \{ \psi_2(s) = e^{s_2 Z_2} e^{s_1 Z_1} x_0 : s \in]\bar{s}_1 - \sigma, \bar{s}_1 + \sigma[\times] - \sigma, \sigma[\}$$

è una varietà bidimensionale parametrizzata da ψ_2 . In particolare $\frac{\partial}{\partial s_1}\psi_2(s_1,s_2)$ e $\frac{\partial}{\partial s_2}\psi_2(s_1,s_2)$ sono indipendenti e generano $T_{\psi_2(s)}\Sigma_2$ per ogni $s\in]\bar{s}_1-\sigma,\bar{s}_1+\sigma[\times]-\sigma,\sigma[$.

Passo 3. Ci sono due possibilità:

- (A) tutti i vettori $X_i \in \mathcal{H}$ sono tangenti a Σ_2 ;
- (B) esiste un campo Z_3 ed esiste $(\tilde{s}_1, \tilde{s}_2) \in]\bar{s}_1 \sigma, \bar{s}_1 + \sigma[\times] \sigma, \sigma[$ tale che $Z_3(e^{\tilde{s}_2 Z_2}e^{\tilde{s}_1 Z_1}x_0)$ non è tangente a Σ_2 .

Il caso (A) contraddice la condizione di Hörmander. Allora poniamo

$$\psi_3(s_1, s_2, s_3) = e^{s_3 Z_3} e^{s_2 Z_2} e^{s_1 Z_1} x_0.$$

I tre vettori

$$\begin{split} \frac{\partial}{\partial s_1} \psi_3(\tilde{s}_1, \tilde{s}_2, 0) &= \frac{\partial}{\partial s_1} \psi_2(\tilde{s}_1, \tilde{s}_2) \in T_{\psi_2(\tilde{s}_1, \tilde{s}_2)} \Sigma_2, \\ \frac{\partial}{\partial s_2} \psi_3(\tilde{s}_1, \tilde{s}_2, 0) &= \frac{\partial}{\partial s_2} \psi_2(\tilde{s}_1, \tilde{s}_2) \in T_{\psi_2(\tilde{s}_1, \tilde{s}_2)} \Sigma_2 \quad \mathbf{e} \\ \frac{\partial}{\partial s_3} \psi_3(\tilde{s}_1, \tilde{s}_2, 0) &= Z_3(\psi_3(\tilde{s}_1, \tilde{s}_2, 0)) &= Z_3(\psi_2(\tilde{s}_1, \tilde{s}_2)) \notin T_{\psi_2(\tilde{s}_1, \tilde{s}_2)} \Sigma_2 \end{split}$$

sono indipendenti. La dimostrazione è conclusa se n=3.

Iterando il ragionamento al massimo n volte, il Lemma è provato.

Dimostrazione del teorema di Chow. Fissiamo x_0 , ε e applichiamo il Lemma precedente che fornisce la mappa

$$\psi(s_1,\ldots,s_n)=e^{s_nZ_n}\cdots e^{s_1Z_1}x_0.$$

Tale mappa è un diffeomorfismo da un intorno aperto $U_{\varepsilon} \subset]-\varepsilon, \varepsilon[^n \text{ di } (\widehat{s}_1, \ldots, \widehat{s}_n) \text{ sull'aperto } \psi(U_{\varepsilon}) \text{ contenente } \psi(\widehat{s}).$

Ora definiamo

$$\varphi(y) = e^{-\widehat{s}_1 Z_1} \cdots e^{-\widehat{s}_n Z_n} y$$

per y vicino a $\psi(\widehat{s})$. Notiamo che $\varphi(\psi(\widehat{s})) = x_0$. Inoltre, per le proprietà dei flussi di campi vettoriali, φ è un diffeomorfismo con dominio un aperto contenente $\psi(\widehat{s})$ (vedere la stima sul determinante del paragrafo 1.5).

Dunque, per s in un aperto convenientemente piccolo $G\subset]-\varepsilon,\varepsilon[^n$ e contenente \widehat{s} possiamo definire

$$F(s) = \varphi \circ \psi(s) = e^{-\widehat{s}_1 Z_1} \cdots e^{-\widehat{s}_n Z_n} (e^{s_n Z_n} \cdots e^{s_1 Z_1} x_0).$$

Poiché $dF(\widehat{s}) = d\varphi(\psi(\widehat{s}))d\psi(\widehat{s})$ è non singolare, per il teorema di invertibilità locale, la funzione F è aperta in \widehat{s} . In particolare, esistono σ e $\delta > 0$ tali che $B(\widehat{s}, \sigma) \subset G$ e

$$F(B_{\text{Euc}}(\widehat{s}, \sigma)) \supset B_{\text{Euc}}(x_0, \delta).$$
 (5.10)

Essendo ciascuna delle spezzate integrali che compongono F lunga al massimo ε , per ogni punto $z \in F(B_{\text{Euc}}(\widehat{s}, \sigma))$ vale $d_{\text{cc}}(z, x_0) \leq 2n\varepsilon$.

In sintesi, abbiamo verificato quanto segue: per ogni $\varepsilon > 0$ esiste $\delta > 0$ tale che

$$d_{\rm cc}(z,x_0) \le 2n\varepsilon$$
 per ogni z che soddisfi $|z-x_0| < \delta$.

Dunque

$$\lim_{|z-x_0|\to 0} d_{\rm cc}(z,x_0) = 0 \tag{5.11}$$

per ogni $x_0 \in \mathbb{R}^n$. Questo prova la continuità della distanza sulla diagonale.

Per riconoscere che ogni coppia di punti può essere connessa tramite una spezzata integrale, ricordiamo che, data una qualsiasi famiglia di campi, \mathbb{R}^n si decompone come unione disgiunta di orbite della famiglia. Ma l'inclusione (5.10) prova che ciascuna di tali orbite è aperta nella topologia euclidea. Di conseguenza, per connessione, possiamo affermare che c'è una sola orbita $\mathcal{O} = \mathbb{R}^n$. In particolare $d_{cc}(x,y) < \infty$ per ogni $x,y \in \mathbb{R}^n$.

La continuità scritta in (5.7) segue subito da (5.11) e dalla disuguazlianza triangolare per d_{cc} .