

Contents

1	Con	cepts de base	3
	1.1	La notion de variété différentiable	3
		1.1.1 Espaces tangent et cotangent	4
		1.1.2 Différentielle d'une application	6
	1.2	Métriques Riemanniennes, définition	7
		1.2.1 Premiers exemples	8
		1.2.2 Rappel d'une métrique par une immersion	8
		1.2.3 Longueurs, distances et angles	11
		1.2.4 Volumes et intégration sur une variété riemannienne	13
	1.3	Existence de métriques riemanniennes	14
2	Cha	mps de vecteurs et tenseurs	16
	2.1	Sur les champs de vecteurs	16
	2.2	Champs de tenseurs covariants	17
		2.2.1 Localisation d'un champ de tenseurs en un point	17
		2.2.2 Produit tensoriel	19
	2.3	Tenseurs contravariants et mixtes	21
		2.3.1 Changement de coordonnées	22
3	Géo	désiques et connexions	23
	3.1	Les équations d'Euler-Lagrange	23
		3.1.1 Exemple : L'action classique d'une courbe sur une variété riemannienne.	25
	3.2	Connexions	27
		3.2.1 La connexion de Levi-Civita	30
	3.3	Digression sur les systèmes d'équations différentielles ordinaires	32
	3.4	Dérivée covariante et transport parallèle	33
	3.5	La formule de variation première pour la longueur	36
	3.6	L'application exponentielle	39
	3.7	Le lemme de Gauss	41
	3.8	Coordonnées polaires	41
	3.9	Sur les courbes minimisantes	43
	3.10	Le théorème de Hopf-Rinow	44

4	Cou	rbure des variétés riemanniennes	48
	4.1	Le tenseur de Courbure	48
		4.1.1 La courbure sectionnelle	52
		4.1.2 Courbure de Ricci et courbure scalaire	53
	4.2	Sous-variétés et deuxième forme fondamentale	54
		4.2.1 Définition	54
		4.2.2 Les équations fondamentales	57
		4.2.3 Hypersurfaces	59
		4.2.4 Relation avec le Hessien d'une fonction	61
	4.3	La formule de variation seconde	62
	4.4	Le Théorème de Bonnet-Myers	65
	4.5	Champs de Jacobi et applications	67
	4.6	Le théorème de Cartan-Hadamard	69
	4.7	Repère mobile sur une surface	73
	4.8	La courbure géodésique	76
	4.9	Formule de Gauss-Bonnet pour un triangle	77
	4.10	La formule de Gauss-Bonnet globale	78

Chapter 1

Concepts de base

1.1 La notion de variété différentiable

Une variété topologique de dimension m est un espace topologique M tel que chaque point $p \in M$ admet un voisinage $U \subset M$ qui est homéomorphe à un ouvert $V \subset \mathbb{R}^m$. Un tel homéomorphisme $\varphi : U \to V$ s'appelle une carte locale de M au voisinage de p, et l'inverse $\psi = \varphi^{-1} : V \to U$ s'appelle une paramétrisation locale de M.

Afin d'éviter des situations pathologiques, on suppose que l'espace topologique M est séparé et qu'il admet une base dénombrable d'ouverts (de manière très grossière, il n'existe ni trop d'ouverts, ni trop peu).

Les m composantes $\varphi^1, \varphi^2, \ldots, \varphi^m$ d'une carte (U, φ) sont des fonctions continues sur l'ouvert U, on dit qu'elles forment le système de coordonnées sur U associé à la carte φ . Lorsque la carte φ a été fixée, on note parfois les coordonnées $x^1, x^2, \ldots, x^m : U \to \mathbb{R}$.

Si le point p appartient aux domaines de deux cartes (U, φ) et (U', φ') , i.e. si $p \in U \cap U'$, alors il existe un homéomorphisme

$$h: \varphi(U \cap U') \to \varphi'(U \cap U')$$

tel que $\varphi' = h \circ \varphi$ sur l'intersection $U \cap U'$. Cet homéomorphisme est simplement donné par $h = \varphi' \circ \varphi^{-1}$ restreint à $\varphi(U \cap U')$. Noter que $\varphi(U \cap U')$ et $\varphi'(U \cap U')$ sont des ouverts de \mathbb{R}^m .

On dit que l'homéomorphisme h est la transition de la carte (U, φ) vers la carte (U', φ') . On dit aussi plus simplement que h est le changement de cartes.

Un ensemble de cartes $\mathcal{A} = \{(U_i, \varphi_i)\}_{i \in I}$ de la variété M s'appelle un atlas de M si tout point de M appartient ou moins à une carte, i.e. $M = \bigcup_{i \in I} U_i$. On dit que l'atlas $\mathcal{A} = \{(U_i, \varphi_i)\}_{i \in I}$ est de classe C^k si tous les changements de cartes $h_{ij} = \varphi_j \circ \varphi_i^{-1}$ sont des applications différentiables de classe C^k . Ceci nous mène à la définition suivante :

Définition. Une variété différentiable de classe C^k est une variété M munie d'un C^k -atlas $\mathcal{A} = \{(U_i, \varphi_i)\}_{i \in I}$ que l'on suppose maximal (i.e. si il existe une carte $(\tilde{U}, \tilde{\varphi})$ telle que $\mathcal{A} \cup \{(\tilde{U}, \tilde{\varphi})\}$ est un C^k -atlas, alors cette carte est déjà un élément de l'atlas : $(\tilde{U}, \tilde{\varphi}) \in \mathcal{A}$).

Il est d'ailleurs facile de prouver que tout atlas de classe C^k d'une variété M est contenu dans un unique atlas maximal, cette condition n'est donc pas une restriction.

Exemples de variétés.

- 1. Tout ouvert U de \mathbb{R}^m est naturellement une variété de classe C^{∞} , l'atlas $\mathcal{A} = \{(U, \mathrm{id})\}$ est clairement un C^{∞} -atlas (car il n'y a aucun changement de cartes).
- **2.** La sphère $\mathbb{S}^m \subset \mathbb{R}^{m+1}$ est une variété de classe C^{∞} , un exemple d'atlas différentiable est donné par les projections stérégraphiques depuis deux points distincts.
- **3.** Si M_1 et M_2 sont des variétés différentiables, alors le produit cartésien $M_1 \times M_2$ est aussi une variété différentiable.

Définition (applications différentiables). Soient M et N deux variétés différentiables. On dit qu'une application $f: M \to N$ est de classe C^k au voisinage du point $p \in M$ s'il existe des cartes (U, φ) au voisinage de p et (W, ψ) au voisinage de q = f(p) telles que l'application

$$\widetilde{f} = \psi \circ f \circ \varphi^{-1} : \Omega \to \mathbb{R}^n$$

est différentiable, où $\Omega = \varphi(U \cap f^{-1}(W)) = \{x \in \varphi(U) \mid f(\phi^{-1}(x)) \subset W\} \subset \mathbb{R}^m$.

Observons que Ω est un ouvert de \mathbb{R}^m , l'application \widetilde{f} s'appelle la représentation de f dans les cartes (U, φ) et (W, ψ) .

On dit que $f: M \to N$ est de classe C^k sur M si f est de classe C^k au voisinage de chaque point de M. On note $C^k(M, N)$ l'ensemble des applications $f: M \to N$ qui sont de classe C^k sur M.

On appelle fonction différentiable une application différentiable à valeurs dans \mathbb{R} , et on note simplement $C^k(M) = C^k(M, \mathbb{R})$ l'ensemble des fonctions de classe C^k sur M. Dans le cas des fonctions, la définition précédente se simplifie : une fonction $h: M \to \mathbb{R}$ est de classe C^k au voisinage du point $p \in M$ si il existe une carte (U, φ) au voisinage de p telle que

$$h \circ \varphi^{-1} : V \to \mathbb{R}$$

est de classe C^k , où $V = \varphi(U) \subset \mathbb{R}^n$.

Il est facile de vérifier que $C^k(M)$ est une algèbre sur le corps des réels et on a la proposition suivante :

Proposition 1.1.1 Une application $f: M \to N$ entre deux variétés différentiables est de classe C^k si et seulement si pour toute fonction $h \in C^k(N)$ on a $h \circ f \in C^k(M)$. Dans ce cas l'application

$$f^*: C^k(N) \to C^k(M), \qquad f^*h := h \circ f$$

est un homomorphisme de \mathbb{R} -algèbres.

1.1.1 Espaces tangent et cotangent

Soit M une variété différentiable de dimension m et p un point de M. On peut définir la notion de vecteur tangent à M en p de deux manières différentes.

Point de vue différentiel : Un vecteur tangent X en p est une dérivation ponctuelle en ce point. C'est-à-dire une application \mathbb{R} -linéaire $X: C^{\infty}(M) \to \mathbb{R}$ vérifiant la règle de Leibniz :

$$X(fg) = f(p)X(g) + g(p)X(f).$$

Point de vue cinématique : Un vecteur tangent v en p est une classe d'équivalence de courbes $\gamma: (-\varepsilon, \varepsilon) \to \mathbb{R}$ telles que $\gamma(0) = p$ pour la relation d'équivalence

$$\gamma_1 \sim_p \gamma_2 \quad \Leftrightarrow \quad \frac{d}{dt} \Big|_{t=0} h(\gamma_1(t)) = \frac{d}{dt} \Big|_{t=0} h(\gamma_2(t))$$

pour tout $h \in C^{\infty}(M)$. On note alors $v = [\gamma]_p$ ou $v = \dot{\gamma}(0)$ la classe de γ .

Ces deux points de vues sont équivalents via la bijection qui associe à $v = \dot{\gamma}(0)$ la dérivation $X = \partial_v : C^{\infty}(M) \to \mathbb{R}$ telle que $\partial_v(h) = \frac{d}{dt}|_{t=0} h(\gamma(t))$ (c'est la notion de dérivée directionnelle).

Ces deux points de vues sont mathématiquement équivalents, mais ils correspondent à deux intuitions différentes de la notion de vecteur tangent. On écrira en général v, w, e ou \overrightarrow{e} (etc.) pour un vecteur tangent vu comme une classe d'équivalence de courbes (point de vue cinématique) et X, Y (où X_p si on veut indiquer le point p) pour un vecteur tangent vu comme dérivation (point de vue différentiel).

L'espace tangent à M en p est l'ensemble des vecteurs tangents, on le note T_pM . C'est un espace vectoriel (c'est évident à partir du point de vue différentiel). Le dual $T_p^*M = \text{Hom}(T_pM,\mathbb{R})$ s'appelle l'espace cotangent et un élément $\theta \in T_p^*M$ s'appelle un vecteur cotangent ou un covecteur en p.

Exemple. Si h est une fonction C^1 définie au voisinage de p, on définit un covecteur $dh_p \in T_p^*M$ par

$$dh_p(X) = X(h).$$

Ce covecteur s'appelle la différentielle de h en p. On le note parfois $d_p h$. Observer que si $v = \dot{\gamma}(0)$, alors on a $dh_p(v) = \frac{d}{dt}\big|_{t=0} h(\gamma(t))$.

Théorème 1.1.2 Si x^1, x^2, \ldots, x^m est un système de coordonnées locales au voisinage de p (associé à une carte (U, φ) au voisinage de p), alors

et
$$\frac{dx^1, dx^2, \dots dx^m}{\partial x^1} \quad \text{est une base de } T_p^*M$$

$$\frac{\partial}{\partial x^1}, \frac{\partial}{\partial x^2}, \dots \frac{\partial}{\partial x^n} \quad \text{est une base de } T_pM.$$

En particulier dim $T_pM = \dim T_p^*M = \dim(M)$. On remarque aussi que

$$dx^{i}\left(\frac{\partial}{\partial x^{j}}\right) = \frac{\partial x^{i}}{\partial x^{j}} = \delta^{i}_{j}, \tag{1.1.1}$$

les deux bases sont donc en dualité.

Remarques.

(a) Si on veut indiquer le point p, alors on écrit dx_p^i et $\frac{\partial}{\partial x^i}\Big|_p$.

(b) $\frac{\partial}{\partial x^i}$ est une abréviation pour

$$\left. \frac{\partial}{\partial x^i} \right|_p h = \left. \frac{\partial}{\partial x^i} \right|_{\varphi(p)} (h \circ \varphi^{-1})$$

où (U,φ) est la carte sur M définissant le système de coordonnées (x^i) .

Si $y^1, \dots y^n$ est un autre système de coordonnées au voisinage de p, alors on a les relations

$$dy^{i} = \frac{\partial y^{i}}{\partial x^{j}} dx^{j}$$
 et $\frac{\partial}{\partial y^{i}} = \frac{\partial x^{j}}{\partial y^{i}} \frac{\partial}{\partial x^{j}},$ (1.1.2)

où on a utilisé la convention de sommation (on somme de 1 à m sur les indices répétés). Ces formules sont à connaître par coeur, elles font apparaître la matrice jacobienne du changement de coordonnées comme matrice de changement de base sur l'espace tangent.

1.1.2 Différentielle d'une application

Soient $f \in C^k(M, N)$ une application différentiable entre deux variétés différentiables M et N. Pour tout point $p \in M$ on défini alors une application $df_p : T_pM \to T_qM$ où q = f(p) par

$$df_p(X)(h) = X(h \circ f)$$

pour tout $X \in T_pM$. L'application df_p s'appelle la différentielle de f en p et le vecteur $df_p(X) \in T_qM$ s'appelle le vecteur image directe de X par f. On note parfois f_* pour df_p , cette notation permet d'écrire la définition de la différentielle sous la forme.

$$f_*X := X \circ f^*.$$

Il est clair que df_p est linéaire. Si on pense à un vecteur comme une classe d'équivalence de courbes, $v = [\gamma]_p$ alors $df_p(v)$ est simplement le vecteur $[f \circ \gamma]_q$.

Si (U, φ) est une carte au voisinage de p et x^1, \ldots, x^m sont les coordonnées assoicées, et (W, ψ) est une carte au voisinage de q avec coordonnées y^1, \ldots, y^n , alors la différentielle de f en p vérifie

$$df_p\left(\frac{\partial}{\partial x^i}\right) = \frac{\partial f^j}{\partial x^i} \frac{\partial}{\partial y^j},\tag{1.1.3}$$

(on utilise encore la convention de sommation) où f^j est la $j^{\text{ème}}$ composante de f. La matrice de df_p dans les bases $\frac{\partial}{\partial x^i}$ et $\frac{\partial}{\partial y^j}$ est donc la matrice jacobienne $\left(\frac{\partial f^j}{\partial x^i}\right)$.

Remarque. Lorsque les systèmes de coordonnées (x^i) et (y^j) ont été fixés, on peut écrire l'expression précédente sous la forme

$$\frac{\partial f}{\partial x^i} = df_p \left(\frac{\partial}{\partial x^i} \right)$$

Définition. Une application $f \in C^k(M, N)$ est une immersion de M dans N si la différentielle df_p est injective pour tout p, i.e. $df_p(X) = 0 \Rightarrow X = 0$. L'application f est un plongement si c'est une immersion qui définit un homéomorphisme sur son image. C'est un difféomorphisme si c'est une immersion $f: M \to N$ qui est bijective, dans ce cas $f^{-1}: N \to M$ est aussi un difféomorphisme.

1.2 Métriques Riemanniennes, définition

Définition Une *métrique riemannienne* sur une variété différentiable est la donnée d'un produit scalaire sur chaque espace tangent qui varie différentiablement. De façon concrète, une métrique Riemannienne g sur la variété différentiable M est la donnée pour tout point p d'une application

$$g_p: T_pM \times T_pM \to \mathbb{R}$$

telle que

- 1.) g_p est un produit scalaire, i.e.
 - a.) Pour tout $p \in M$, $g_p : T_pM \times T_pM \to \mathbb{R}$ est bilinéaire.
 - b.) $g_p(X,Y) = g_p(Y,X)$ pour tous $X,Y \in T_pM$.
 - c.) $g_p(X, X) > 0$ pour tout $X \in T_pM \setminus \{0\}$.
- 2.) Pour toute carte (U, φ) , les m^2 applications $g_{ij}: U \to \mathbb{R}$ définies par

$$p \mapsto g_{ij}(p) = g_p\left(\frac{\partial}{\partial x^i}, \frac{\partial}{\partial x^j}\right)$$

sont différentiables, où $x^1, \dots x^m$ est le système de coordonnées associé à φ .

Une variété riemannienne (M, g) est un variété différentiable munie d'une métrique Riemannienne g. On dit que g est le tenseur métrique de la variété riemannienne et que les g_{ij} sont les composantes de la métrique dans les coordonnées (x^i) .

Remarques. 1.) Lorsqu'il n'y a pas d'ambiguïté, on note aussi $\langle X, Y \rangle_p = g_p(X, Y)$ et on dit que c'est le *produit scalaire* de X et Y.

- 2.) De même, on note $||X||_p = \sqrt{g_p(X,X)}$ et on dit que c'est la norme de X.
- 3.) Les composantes de g vérifient $g_{ij} = g_{ji}$ et $(g_{ij}(p))$ est une matrice symétrique définie positive.
- 4.) Dans un domaine U de coordonnées x^1, \ldots, x^m , on peut écrire la métrique g sous la forme

$$g_p = g_{ij}(p)dx^i dx^j$$

(toujours avec la convention de sommation). Cette formule s'interprète de la façon suivante : si $X=\sum_{\mu}a^{\mu}\frac{\partial}{\partial x^{\mu}}$ et $Y=\sum_{\nu}b^{\nu}\frac{\partial}{\partial x^{\nu}}$ sont des vecteurs tangents en p, alors

$$g_{p}(X,Y) = g_{ij}(p)dx^{i}(X)dx^{j}(Y)$$

$$= g_{ij}(p)dx^{i}\left(a^{\mu}\frac{\partial}{\partial x^{\mu}}\right)dx^{j}\left(b^{\nu}\frac{\partial}{\partial x^{\nu}}\right)$$

$$= g_{ij}(p)a^{\mu}\delta_{\mu}^{i}b^{\nu}\delta_{\nu}^{j}$$

$$= g_{ij}(p)a^{i}b^{j}.$$

1.2.1 Premiers exemples

Exemple 1. Le produit scalaire standard de \mathbb{R}^n définit une métrique Riemannienne par la formule

$$g_p(X,Y) = \langle X,Y \rangle_{\mathbb{R}^n}$$

pour tout p. On appellera cette métrique la métrique euclidienne standard sur \mathbb{R}^n . Pour cette métrique on a $g_{ij} = \delta_{ij}$ et donc

$$g = \sum_{i=1}^{n} (dx^i)^2.$$

Exemple 2. Si (M, g) est une variété riemannienne et $N \subset M$ est une sous variété, alors on obtient une métrique riemannienne g^N sur N par restriction :

$$g_n^N(X,Y) = g(X,Y),$$

pour tous $p \in N$ et toux, $X, Y \in T_pN \subset T_pM$. En particulier toute sous-variété N de \mathbb{R}^d est naturellement une variété riemannienne par restriction à N de la métrique euclidienne standard.

Exemple 3. Si une métrique g est donnée sur une variété M, alors pour toute fonction $u \in C^{\infty}(M)$ on obtient une nouvelle métrique riemannienne g' sur M en posant $g' = e^{2u}g$, c'est-à-dire

$$g'_p(X,Y) = e^{2u(p)}g_p(X,Y) \quad \forall X, Y \in T_pM.$$

La métrique g' s'appelle une déformation conforme de la métrique g et la fonction e^u est le facteur conforme. Lorsque u est constante, on dit que g' s'obtient par homothétie ou dilatation de g.

Un cas particulier important est celui de la métrique de Poincaré dans le $\frac{1}{2}$ -espace :

$$g = \frac{1}{(x^n)^2} \sum_{i=1}^n (dx^i)^2$$
 sur $\mathbb{H}^n = \{(x^1, \dots, x^n) \in \mathbb{R}^n \mid x^n > 0\}.$

Il s'agit d'une déformation conforme de la métrique euclidienne, les composantes de cette métrique sont

$$g_{ij} = \frac{1}{(x^n)^2} \, \delta_{ij}.$$

1.2.2 Rappel d'une métrique par une immersion.

Soit $f \in C^{\infty}(M, N)$ une immersion entre les variétés différentiables M et N; rappelons que cela signifie que f est différentiable et que la différentielle $df_p: T_pM \to T_{f(p)}N$ est injective pour tout point p de M.

Définition. Si g est une métrique Riemannienne sur N, alors on définit une métrique Riemannienne f^*g sur M par

$$f^*g_p(X,Y) = g_{f(p)}(df_p(X), df_p(Y)), \tag{1.2.1}$$

pour tous $X, Y \in T_pM$. Cette métrique s'appelle le rappel de g par l'immersion f ("pull-back" en anglais).

En coordonnées locales le rappel d'une métrique g s'obtient de la manière suivante. Soient x^1, x^2, \dots, x^m des coordonnées locales sur M au voisinage du point p et y^1, y^2, \dots, y^n des coordonnées locales sur N au voisinage de q = f(p). L'application f s'exprime alors par ses n composantes qui sont des fonctions de m variables :

$$y^{\mu} = f^{\mu}(x^1, \dots, x^m), \qquad j = 1, \dots, n.$$
 (1.2.2)

Les composantes de $\tilde{g} = f^*g$ sont alors données par

$$\begin{split} \tilde{g}_{ij}(x) &= \tilde{g}_x \left(\frac{\partial}{\partial x^i}, \frac{\partial}{\partial x^j} \right) = (f^*g)_x \left(\frac{\partial}{\partial x^i}, \frac{\partial}{\partial x^j} \right) = g_{f(x)} \left(f_* \left(\frac{\partial}{\partial x^i} \right), f_* \left(\frac{\partial}{\partial x^j} \right) \right) \\ &= g_y \left(\frac{\partial f^{\mu}}{\partial x^i} \frac{\partial}{\partial y^{\mu}}, \frac{\partial f^{\nu}}{\partial x^j} \frac{\partial}{\partial y^{\nu}} \right) = \frac{\partial f^{\mu}}{\partial x^i} \frac{\partial f^{\nu}}{\partial x^j} g_y \left(\frac{\partial}{\partial y^{\mu}}, \frac{\partial}{\partial y^{\nu}} \right) \\ &= \frac{\partial f^{\mu}}{\partial x^i} \frac{\partial f^{\nu}}{\partial x^j} g_{\mu\nu}(y). \end{split}$$

L'équation reliant les métriques g et $\tilde{g} = f^*g$ est donc

$$\tilde{g}_{ij}(x) = g_{\mu\nu}(y) \frac{\partial y^{\mu}}{\partial x^{i}} \frac{\partial y^{\nu}}{\partial x^{j}},$$
(1.2.3)

où les variables x^i et y^{μ} sont reliées par (1.2.2).

On peut écrire cette formule de transformation sous la forme matricielle suivante :

$$\left(\tilde{g}_{ij}(x)\right) = \left(\frac{\partial y^{\mu}}{\partial x^{i}}\right)^{\top} \left(g_{\mu\nu}(y)\right) \left(\frac{\partial y^{\nu}}{\partial x^{j}}\right). \tag{1.2.4}$$

Lorsque (N, g) est l'espace euclidien, i.e. l'espace \mathbb{R}^n muni du produit scalaire standard $\langle \cdot, \cdot \rangle$, alors le rappel de la métrique euclidienne par l'immersion $f: M \to \mathbb{R}^n$ s'écrit simplement

$$\tilde{g}_{ij}(x) = \left\langle \frac{\partial f}{\partial x^i}, \frac{\partial f}{\partial x^j} \right\rangle.$$
 (1.2.5)

Ce tenseur métrique s'appelle classiquement la première forme fondamentale de f.

Il est parfois plus simple de calculer le rappel d'une métrique en écrivant la métrique g sur N sous la forme $g_y = g_{\mu\nu}(y)dy^{\mu}dy^{\nu}$ puis en remplaçant y par f(x) et dy^{μ} par df^{μ} . Avec cette écriture on obtient immédiatement

$$\tilde{g}_{ij}(x)dx^i dx^j = g_{\mu\nu}(f(x))df^\mu df^\nu \tag{1.2.6}$$

avec

$$df^{\mu} = \frac{\partial f^{\mu}}{\partial x^i} dx^i.$$

Cette méthode est particulièrement utile lorsqu'on choisit de ne pas numéroter les coordonnées (voir exemples 2 et 3 ci-dessous).

Exemple 1. Le graphe d'une fonction $\varphi: U \to \mathbb{R}$, où U est un ouvert de \mathbb{R}^m est l'hypersurface de \mathbb{R}^{m+1} suivante:

$$\{(x^1, \dots, x^m, x^{m+1}) \mid (x^1, \dots, x^m) \in U \text{ et } x^{m+1} = \varphi(x^1, \dots, x^m)\}.$$

Pour calculer la première fondamentale de cette hypersurface dans les coordonnées (x^i) , on paramétrise l'hypersurface par l'application $f: U \to \mathbb{R}^{m+1}$ donnée par

$$f(x^1, ..., x^m) = (x^1, ..., x^m, \varphi(x^1, ..., x^m))$$

On a en notations cartésiennes

$$\frac{\partial f}{\partial x^i} = \left(0, \dots, 1, \dots, 0, \frac{\partial \varphi}{\partial x^i}\right)$$

(avec le 1 en $i^{\text{ème}}$ position), et donc

$$\tilde{g}_{ij}(x) = \left\langle \frac{\partial f}{\partial x^i}, \frac{\partial f}{\partial x^j} \right\rangle_{\mathbb{R}^{m+1}} = \delta_{ij} + \frac{\partial \varphi}{\partial x^i} \frac{\partial \varphi}{\partial x^j} = \begin{cases} 1 + \left(\frac{\partial \varphi}{\partial x^i}\right)^2 & \text{si } i = j, \\ \frac{\partial \varphi}{\partial x^i} \frac{\partial \varphi}{\partial x^j} & \text{si } i \neq j. \end{cases}$$

Si on préfère calculer le tenseur métrique à partir de la formule générale (1.2.3), alors on observe que les composantes de f sont

$$f^{\mu}(x^1, \dots, x^m) = x^{\mu} \text{ pour } \mu \leqslant m \quad \text{et} \quad f^{m+1}(x^1, \dots, x^m) = \varphi(x^1, \dots, x^m),$$
 (1.2.7)

donc

$$\frac{\partial f^{\mu}}{\partial x^{i}} = \delta^{\mu}_{i} \text{ pour } \mu \leqslant m \text{ et } \frac{\partial f^{m+1}}{\partial x^{i}} = \frac{\partial \varphi}{\partial x^{i}}.$$

D'autre part $g_{\mu\nu} = \delta_{\mu\nu}$, par conséquent la formule (1.2.3) nous donne

$$\tilde{g}_{ij} = \delta_{\mu\nu} \frac{\partial f^{\mu}}{\partial x^{i}} \frac{\partial f^{\nu}}{\partial x^{j}} = \sum_{\rho=1}^{m+1} \frac{\partial f^{\rho}}{\partial x^{i}} \frac{\partial f^{\rho}}{\partial x^{j}} = \sum_{\rho=1}^{m} \delta_{i}^{\rho} \delta_{j}^{\rho} + \frac{\partial \varphi}{\partial x^{i}} \frac{\partial \varphi}{\partial x^{j}} = \delta_{ij} + \frac{\partial \varphi}{\partial x^{i}} \frac{\partial \varphi}{\partial x^{j}}.$$

Une troisième façon d'obtenir le tenseur métrique du graphe de φ est d'écrire directement

$$\tilde{g} = f^* ((dy^1)^2 + \dots + (dy^m)^2 + (dy^{m+1})^2) = (df^1)^2 + \dots + (df^m)^2 + (df^{m+1})^2.$$

En utilisant (1.2.7), on a alors

$$\tilde{g} = (dx^1)^2 + \dots + (dx^m)^2 + (d\varphi)^2 = \left(\delta_{ij} + \frac{\partial \varphi}{\partial x^i} \frac{\partial \varphi}{\partial x^j}\right) dx^i dx^j$$

Matriciellement

$$(\tilde{g}_{ij}) = (\delta_{ij} + \varphi_i \varphi_j) = \begin{pmatrix} 1 + \varphi_1^2 & \varphi_i \varphi_j \\ & \ddots & \\ \varphi_i \varphi_j & 1 + \varphi_n^2 \end{pmatrix}$$

où on a noté $\varphi_i = \frac{\partial \varphi}{\partial x^i}$.

Exemple 2. On souhaite calculer la métrique euclidienne du plan en cordonnées polaires. Dans les coordonnées cartésiennes x, y la métrique euclidienne s'écrit $g = dx^2 + dy^2$. Les coordonnées polaires sont définies sur un domaine simplement connexe de $\mathbb{R}^2 \setminus \{(0,0)\}$ par

$$x = x(r, \theta) = r\cos(\theta),$$
 $y = y(r, \theta) = r\sin(\theta).$

On a donc

$$\begin{cases} dx = \frac{\partial x}{\partial r}dr + \frac{\partial x}{\partial \theta}d\theta = \cos(\theta)dr - r\sin(\theta)d\theta \\ dy = \frac{\partial y}{\partial r}dr + \frac{\partial y}{\partial \theta}d\theta = \sin(\theta)dr + r\cos(\theta)d\theta \end{cases}$$

Un calcul simple nous donne alors

$$g = dx^2 + dy^2 = dr^2 + r^2 d\theta^2.$$

Exemple 3. Ecrivons le tenseur métrique euclidien de \mathbb{R}^3 en coordonnées sphériques: Ces coordonnées sont données par

$$\begin{cases} x = r\cos(\varphi)\sin(\theta) \\ y = r\sin(\varphi)\sin(\theta) \\ z = r\cos(\theta). \end{cases}$$

Ces formules représentent un difféomorphisme

$$\{(r, \theta, \varphi) \mid 0 < r, -\pi < \varphi < \pi, \ 0 < \theta < \pi\} \longrightarrow \mathbb{R}^3 \setminus \{(x, y, z) \mid x \le 0 \text{ et } y = 0\}.$$

On a alors

$$dx = \cos(\varphi)\sin(\theta)dr - r\sin(\varphi)\sin(\theta)d\varphi + r\cos(\varphi)\cos(\theta)d\theta$$

$$dy = \sin(\varphi)\sin(\theta)dr + r\cos(\varphi)\sin(\theta)d\varphi + r\sin(\varphi)\cos(\theta)d\theta$$

$$dz = \cos(\varphi)dr - r\sin(\varphi)d\theta,$$

et donc

$$\tilde{g} = dx^2 + dy^2 + dz^2 = dr^2 + r^2 \sin^2(\theta) d\varphi^2 + r^2 d\theta^2$$

= $dr^2 + r^2 (\sin^2(\theta) d\varphi^2 + d\theta^2)$.

1.2.3 Longueurs, distances et angles

Une courbe de classe C^k dans une variété différnetiable M est une application $\gamma:[a,b]\to M$ de classe C^k . Rappelons que cela signifie que pour toute carte (U,φ) de l'atlas differentiable de M l'application $\varphi\circ\gamma:\gamma^{-1}(U)\to\mathbb{R}$ est différentiable. Observons que $\gamma^{-1}(U)$ est l'ensemble des $t\in[a,b]$ tels que $\gamma(t)\in U$, c'est un ouvert relatif de [a,b].

Une courbe de classe C^k $\gamma:[a,b]\to M$ définit en tout $t\in[a,b]$ un vecteur tangent $X=\dot{\gamma}(t)$, appelé le vecteur vitesse de γ en t, via la dérivation

$$X(f) = \frac{d}{ds}\Big|_{s=0} f(\gamma(t+s)).$$

Définition. Soit (M, g) une variété différentiable. La longueur de la courbe de classe C^1 $\gamma: [a, b] \to M$ est l'intégrale de la norme du vecteur vitesse :

$$\ell_g(\gamma) = \int_a^b \|\dot{\gamma}(t)\|_g dt = \int_a^b \sqrt{g_{\gamma(t)}(\dot{\gamma}(t), \dot{\gamma}(t))} dt.$$

Cette notion vérifie trois propriétés simples mais importantes:

Lemme 1.2.1 i.) $\ell_g(\gamma \circ h) \geq 0$ et $\ell_g(\gamma \circ h) = 0$ si et seulement si la courbe γ est constante.

ii.) La longueur est indépendante par changement de paramétrisation: si $h:[a',b'] \to [a,b]$ est un difféomorphisme, alors

$$\ell_q(\gamma \circ h) = \ell_q(\gamma).$$

iii.) La longueur est additive : pour tout $c \in [a, b]$ on a

$$\ell_g(\gamma) = \ell_g\left(\gamma|_{[a,c]}\right) + \ell_g\left(\gamma|_{[c,b]}\right).$$

On dit que $\gamma: [a,b] \to (M,g)$ est une courbe C^k par morceaux si cette application est continue et il existe une subdivision $a=t_0 < t_1 < \cdots < t_k = b$ tel que chaque restriction $\gamma|_{[t_j,t_{j+1}]}$ est une courbe de classe C^k . La longuer d'une telle courbe est la somme des longueurs de ses arcs différentiables :

$$\ell_g(\gamma) := \sum_{j=0}^{k-1} \ell_g\left(\gamma|_{[t_j, t_{j+1}]}\right).$$

Nous pouvons maintenant définir une la distance entre deux points sur une variété riemanni-

Définition. La distance entre deux points p et q d'une variété riemannienne (M,g) est l'infimum des longueurs des courbes différentiables par morceaux reliant ces deux points.

$$d_g(p,q) = \inf \{ \ell_g(\gamma) \mid \gamma : [a,b] \to M, \ \gamma(a) = p, \gamma(b) = q, \ \gamma \text{ est } C^1 \text{ par morceaux} \}$$

On a alors:

Proposition 1.2.2 La distance vérifie les propriétés suivantes pour tous $p, q, x \in M$:

- a.) $d_q(p,g) \ge 0$ et $d_q(p,g) = 0$ si et seulement si p = q.
- b.) $d_g(q, p) = d_g(p, q)$.
- c.) $d_g(p,q) \le d_g(p,x) + d_g(x,q)$.
- d.) $d_g(p,q) < \infty$ si et seulement si p et q sont éléments de la même composante connexe de M.

Ainsi chaque composante connexe de (M, g) est un espace métrique pour la distance d_g , en particulier cela définit une topologie sur M.

Proposition 1.2.3 Pour tout métrique riemannienne g sur la variété différentiabée M, la topologie induite par la distance d_q coïncide avec la topologie de variété de M.

Une métrique riemannienne permet aussi de définir une notion d'angle entre deux vecteurs d'un même espace tangent.

Définition. L'angle α entre deux vecteurs tangents v, w à M au point p est défini par

$$\cos(\alpha) = \frac{g_p(v, w)}{\sqrt{g_p(v, v)g_p(w, w)}} = \frac{\langle v, w \rangle_p}{\|v\|_p \|w\|_p}$$

1.2.4 Volumes et intégration sur une variété riemannienne

Soit $h: M \to \mathbb{R}$ une fonction continue à support compact sur une variété riemannienne (M, h). On souhaite définir l'intégrale

$$\int_{M} h \, dV_g.$$

On commence par le cas où le support de h est contenu dans le domaine U d'une carte (U, φ) . Si y^1, \ldots, y^m sont les coordonnées associées à cette carte, alors on pose par définition :

$$\int_M h \, dV_g := \int_{\varphi(U)} h(\varphi^{-1}(y)) \cdot \sqrt{\det(g_{ij}(y))} \, dy^1 \cdots dy^m.$$

Lemme 1.2.4 Cette définition de l'intégrale ne dépend pas du système de coordonnées sur

Preuve Si x^1, \ldots, x^m est un autre système de coordonnées sur U et si on note \tilde{g}_{ij} les composantes du tenseur métrique dans ces coordonnées, alors on a grâce à la relation (1.2.4)

$$\det(\tilde{g}_{ij}(x)) = \det(g_{ij}(y)) \cdot \det\left(\frac{\partial y^i}{\partial x^j}\right)^2.$$

En appliquant la formule du changement de variables dans les intégrales, on a donc

$$\int_{\tilde{\varphi}(U)} h(\tilde{\varphi}^{-1}(x)) \cdot \sqrt{\det(\tilde{g}_{ij}(x))} \, dx = \int_{\tilde{\varphi}(U)} h(\tilde{\varphi}^{-1}(x)) \cdot \sqrt{\det(g_{ij}(y))} \, \left| \det\left(\frac{\partial y^i}{\partial x^j}\right) \right| \, dx$$
$$= \int_{\varphi(U)} h(\varphi^{-1}(y)) \cdot \sqrt{\det(g_{ij}(y))} \, dy.$$

Pour définir l'intégrale dans le cas général, on se donne un atlas localement fini $\mathcal{A} = (U_i, \varphi_i)_{i \in I}$ de M, cela signifie que tout compact $K \subset M$ ne rencontre qu'un nombre fini d'ouverts U_i de l'atlas. On se donne alors une partition de l'unité $\{\eta_i\}$ associées à cet atlas et on pose

$$\int_M h \, dV_g := \sum_{i \in I} \int_{U_i} h \, \eta_i dV_g.$$

La somme est finie car on a supposé que h est à support compact et l'atlas localement fini. On montre sans difficulté que cette intégrale ne dépend ni du choix de l'atlas ni du choix de la partition de l'unité.

Remarques. 1. dV_g représente donc une mesure sur M, on l'appelle la mesure volume de (M, g). En coordonnées locale, cette mesure s'écrit

$$dV_g = \sqrt{\det(g_{ij}(y))} \, dy.$$

2. Le volume d'un ouvert U de M est simplement l'intégrale de la fonction 1 sur U:

$$\operatorname{Vol}_g(U) = \int_U dV_g$$

3. Rappelons que si N est une sous-variété de dimension k de la variété riemannienne (M,g), alors N est elle-même une variété riemannienne par restriction de g. Le volume intrinsèque de N est alors bien définit et pour le distinguer du volume de M on dit que c'est le volume k-dimensionel et on note

$$\operatorname{Vol}_q^k(N)$$
.

Lorsque k = 2 ou k = m - 1 on parle parfois d'aire et non de volume.

4. Si la variété M est orientée, alors on peut définir de la même manière la forme volume

$$\omega_g = \sqrt{\det(g_{ij}(y))} \, dy^1 \wedge \cdots \wedge dy^n.$$

L'intégrale de la fonction h par rapport à la mesure dV_g coincide alors avec l'intégrale de la form $h \cdot \omega_g$.

1.3 Existence de métriques riemanniennes

Nous terminons ce chapitre par le résultat d'existence suivant :

Proposition 1.3.1 Toute variété différentiable admet une métrique Riemannienne.

Preuve. On démontre dans le cours de variété différentiables que pour tout atlas différentiable $\mathcal{A} = \{(U_i, \varphi_i)\}_{i \in I}$ de la variété M il existe une collection de fonctions $\eta_i \in C^{\infty}(M)$ telles que

- i.) supp $(\eta_i) \in U_i$.
- ii.) $\eta_i(x) \geq 0$ pour tout $x \in M$.
- iii.) $\sum_{i \in I} \eta_i(x) = 1$ pour tout $x \in M$.

Une telle collection $\{\eta_i\}$ s'appelle une partition différentiable de l'unité associée à l'atlas \mathcal{A} . Choisissons donc un atlas de M est une partition de l'unité associée. Notons g_i la métrique riemannienne sur U_i obtenue en rappelant la métrique euclidienne de \mathbb{R} par la carte φ_i . Il est alors facile de vérifier que la formule

$$g_p(X,Y) = \sum_{i \in I_p} \eta_i(p) g_i(X,Y),$$

où $I_p = \{i \in I \text{ t.q. } p \in U_i\}$, défini une métrique Riemannienne globale sur M.

Un autre moyen de prouver cette proposition est de se référer au théorème de plongement de Whitney. Ce théorème dit que pour toute variété différentiable, il existe un plongement $f: M \to \mathbb{R}^N$ de classe C^{∞} pour N suffisamment grand¹. On peut alors simplement choisir comme métrique g la première forme fondamentale du plongement f, i.e. la métrique obtenue en rappelant par f la métrique euclidienne de \mathbb{R} .

Observons toutefois que cette preuve ne représente pas un argument fondamentalement différent. En effet le théorème de plongement de Whitney se démontre en utilisant une partition de l'unité.

¹En fait $N = 2\dim(M) + 1$ est suffisant.

Chapter 2

Champs de vecteurs et tenseurs

Dans ce chapitre, on donne rapidement quelques notions sur les tenseurs.

2.1 Sur les champs de vecteurs

La réunion disjointe $TM = \bigcup_{p \in M} T_p M$ possède une structure naturelle de variété C^{∞} de dimension 2n. On note $\pi : TM \to M$ la projection canonique $(\pi(X_p) = p)$. Cette application est différentiable et le triple (TM, π, M) s'appelle le *fibré tangent M*.

Un champ de vecteurs sur M est la donnée d'un vecteur tangent en chaque point de M qui varie de façon C^{∞} avec ce point. On peut le voir comme une dérivation globale $X: C^{\infty}(M) \to \mathbb{R}$ vérifiant

$$X(f+g) = X(f) + X(g)$$
 et $X(fg) = fX(g) + gX(f)$.

En coordonnées locales, on obtient l'écriture suivante en restreignant le champ de vecteurs X sur un ouvert $U \subset M$ muni de coordonnées x^1, \ldots, x^n :

$$X|_{U} = a^{i} \frac{\partial}{\partial x^{i}} \quad (a^{i} \in C^{\infty}(U)).$$

Observer que $a^i = X(x^i)$.

On peut aussi voir un champ de vecteurs comme une section du fibré tangent, c'est à dire une application différentiable $X: M \to TM$ telle que $\pi \circ X = \mathrm{id}_M$ (c'est donc un inverse à droite de la projection canonique).

On note $\Gamma(TM)$ ou simplement $\Gamma(M)$ l'ensemble des champs de vecteurs C^{∞} sur M. C'est clairement un espace vectoriel, mais c'est aussi un module sur l'algèbre $C^{\infty}(M)$ via la multiplication

$$C^{\infty} \times \Gamma(M) \to \Gamma(M), \qquad (f, X) \mapsto f \cdot X.$$

De la même façon, la réunion disjointe des espaces cotangents $T^*M = \bigcup_{p \in M} T_p^*M$ est une variété C^{∞} de dimension 2n et la projection canonique $\pi: T^*M \to M$ définie par $\theta_p \in T_p^*M \to p = \pi(\theta_p)$ est une application C^{∞} . Le triple (T^*M, π, M) s'appelle le fibré cotangent à la variété M.

Une section du fibré cotangent, i.e. une application différentiable $\theta: M \to T^*M$ telle que $\pi \circ \theta = \mathrm{id}_M$ (concrètement, $\theta_p \in T_p^*M$ pour tout point p de M) s'appelle un champ de

covecteurs ou une forme différentielle de degré 1 (ou plus simplement une 1-forme). On note $\Gamma(T^*M)$ ou simplement $\Gamma^*(M)$ l'ensemble des 1-formes sur M (une autre notation courante est $\Omega^1(M)$). C'est également un module sur l'algèbre $C^{\infty}(M)$.

Exemple. Si $h \in C^{\infty}(M)$, alors l'application $p \to dh_p$ défini une 1-forme. On la note simplement $dh \in \Gamma^*(M)$ et on l'appelle la différentielle de h.

Plus généralement, si $h_1, \ldots, h_s \in C^{\infty}(M)$ et $f_1, \ldots, f_s \in C^{\infty}(M)$ sont des fonctions différentiables sur M, alors

$$\omega = \sum_{i=1}^{s} f_i dh_i \tag{2.1.1}$$

défini une 1-forme sur M.

2.2 Champs de tenseurs covariants

Définition. Un champ de tenseurs covariants d'ordre $k \in \mathbb{N}$ sur la variété M est une application

$$T: \underbrace{\Gamma(M) \times \Gamma(M) \times \cdots \Gamma(M)}_{k} \to C^{\infty}(M)$$

qui est $C^{\infty}(M)$ multililinéaire, i.e. $C^{\infty}(M)$ linéaire en chaque variable. On note $\mathrm{Tens}_k(M)$ l'ensemble des champ de tenseurs covariants d'ordre k sur M. C'est naturellement un $C^{\infty}(M)$ -module.

Pour k = 0, on convient que $\operatorname{Tens}_0(M) = C^{\infty}(M)$. Un champ de 0-tenseurs s'appelle aussi un scalaire (c'est donc une fonction).

2.2.1 Localisation d'un champ de tenseurs en un point

Lorsqu'on évalue un tenseur covariant $T \in \text{Tens}_k(M)$ sur k champs de vecteurs, on obtient une fonction sur la variété M. La proposition ci-dessous nous dit que la valeur de cette fonction en un point p ne dépend que de la valeurs des champs de vecteurs en ce point.

Proposition 2.2.1 Soit M une variété différentiable, p un point de M et $T \in \operatorname{Tens}_k(M)$ un champ de tenseurs covariant d'ordre k. Soient X_1, \ldots, X_k et Y_1, \ldots, Y_k des champs de vecteurs sur M. Supposons que $X_i(p) = Y_i(p)$ pour $1 \le i \le k$. Alors les fonctions $T(X_1, \ldots, X_k)$ et $T(Y_1, \ldots, Y_k)$ de $C^{\infty}(M)$ prennent la même valeur en p:

$$T(X_1, ..., X_k)(p) = T(Y_1, ..., Y_k)(p).$$

Remarquons qu'une partie de la difficulté est de lire correctement ce genre d'énoncé. Il faut en particulier interpréter correctement la notation $X_i(p)$. Si X est un champ de vecteur, c'est une application $X: M \to TM$, donc a tout point p de M, X associe un vecteur de T_pM . On le note habituellement X_p , mais si le champ de vecteur possède un indice, disons X_i , on préfère noter $X_i(p)$ plutôt que X_{ip} . Toutefois il ne faut pas confondre avec X(f) où f est une fonction, dans ce cas X(f) est la dérivation de f définie par X. Ainsi le symbole $X(\cdot)$ prend deux significations différentes selon que le (\cdot) représente un point p de M ou une fonction $f \in C^{\infty}(M)$.

De même, il faut garder à l'esprit que $T(X_1, \ldots, X_k)$ est un élément de $C^{\infty}(M)$, c'est donc une fonction que l'on peut évaluer en un point p de M pour obtenir un nombre réel $T(X_1, \ldots, X_k)(p) \in \mathbb{R}$.

Pour démontrer la proposition, nous utiliserons le lemme suivant :

Lemme 2.2.2 Soit $T \in \text{Tens}_k(M)$ un tenseur d'ordre k et $X_1, \ldots, X_k \in \Gamma(M)$. Supposons que l'un de ces champs s'annule au point p, alors la fonction $T(X_1, \ldots, X_k)$ s'annule aussi en p.

Preuve. Supposons que $X_i(p) = 0$ et montrons que $T(X_1, \ldots, X_k)(p) = 0$. On peut choisir un système de coordonnées (x^1, \ldots, x^n) dans un voisinage ouvert U de M. La restriction de X_1 à l'ouvert U peut s'écrire $X_1 = \sum_j a_j \partial_j$ (où on a noté $\partial_j = \frac{\partial}{\partial x^j}$) avec $a_j \in C^{\infty}(U)$. Choisissons une fonction $f \in C^{\infty}(M)$ à support dans U et telle que f(p) = 1 et notons $\tilde{a}_j \in C^{\infty}(M)$ la fonction qui vaut fa_j dans l'ouvert U et 0 sur $M \setminus U$. De même notons $\tilde{\partial}_j \in \Gamma(M)$ le champ de vecteurs qui vaut $f\partial_j$ dans U et 0 sur $M \setminus U$. On a alors

$$f^2 \cdot X_1 = \sum_j \tilde{a}_j \tilde{\partial}_j,$$

et $\tilde{a}_j(p) = 0$ pour tout j. On a alors

$$f^{2}T(X_{1}, X_{2}, \dots, X_{k}) = T(\sum_{j} \tilde{a}_{j} \,\tilde{\partial}_{j}, X_{2}, \dots, X_{k}) = \sum_{j} \tilde{a}_{j}T(\tilde{\partial}_{j}, X_{2}, \dots, X_{k})$$

et cette fonction s'annule en p car $\tilde{a}_j(p) = 0$ pour tout j. On conclut que $T(X_1, X_2, \dots, X_k)(p) = 0$ puisque f(p) = 1.

Preuve de la proposition. Sous les hypothèses de la proposition, le lemme implique clairement que

$$T(X_1, X_2, \dots, X_k)(p) = T(Y_1, X_2, \dots, X_k)(p)$$

Si k=1 la preuve est terminée. Si $k\geq 2$, on définit un champ $S\in \operatorname{Tens}_{k-1}(M)$ par $S(Z_2,\ldots,Z_k):=T(X_1,Z_2,\ldots,Z_k)$. Alors le lemme implique à nouveau que

$$S(X_2, X_3 \dots, X_k)(p) = S(Y_2, X_3 \dots, X_k)(p),$$

c'est-à-dire

$$T(X_1, X_2, X_3, \dots, X_k)(p) = T(Y_1, Y_2, X_3, \dots, X_k)(p).$$

La preuve se conclut par récurrence.

Définition. Si $T \in \text{Tens}_k(M)$ et $p \in M$, on définit une application

$$T_p: \underbrace{T_pM \times \cdots T_pM}_k \to \mathbb{R}$$
 (2.2.1)

de la façon suivante : pour $X_1, \ldots, X_k \in T_pM$, on choisit des extensions $\tilde{X}_1, \ldots, \tilde{X}_k \in \Gamma(M)$, i.e. $\tilde{X}_i(p) = X_i \in T_pM$ pour tout i et on pose

$$T_p(X_1,\ldots,X_k)=T(\tilde{X}_1,\ldots,\tilde{X}_k)(p).\in\mathbb{R}.$$

La proposition implique que $T_p(X_1, \ldots, X_k)$ est indépendant du choix des extensions $\tilde{X}_i \in \Gamma(M)$.

L'application T_p définie par (2.2.1) est multilinéaire, on l'appelle la localisation en p du champ de tenseurs T.

Remarque. Le principe de localisation des champs de tenseurs implique qu'il y a un identité entre les champs de covecteurs sur M et les champs de tenseurs covariants d'ordre 1 :

$$\operatorname{Tens}_1(M) = \Gamma^*(M).$$

En effet, à tout $\theta \in \Gamma^*(M)$ on peut associer l'application linéaire $\Gamma(M) \to C^{\infty}(M)$ définie par

$$(\theta(X))(p) = \theta_p(X_p).$$

La proposition précédente nous dit que réciproquement, tout champs de 1-tenseurs $T \in \text{Tens}_1(M)$ provient d'un champs de covecteurs.

2.2.2 Produit tensoriel

Si $T \in \text{Tens}_k(M)$ et $S \in \text{Tens}_l(M)$, on définit un nouveau champ $T \otimes S \in \text{Tens}_{k+l}(M)$ par la formule

$$T \otimes S(X_1, X_2, \dots, X_{k+l}) = T(X_1, \dots, X_k)S(X_{k+1}, \dots, X_{k+l})$$

où les $X_i \in \Gamma(M)$. Le champ $T \otimes S$ s'appelle le produit tensoriel de T et S. Le produit tensoriel est une opération $C^{\infty}(M)$ -bilinaire :

$$(fT_1+gT_2)\otimes S=f(T_1\otimes S)+g(T_2\otimes S)$$
 et $T\otimes (fS_1+gS_2)=f(T\otimes S_1)+g(T\otimes S_2)$.

Il n'est pas commutatif (sauf si k = 0 ou l = 0):

$$T \otimes S \neq S \otimes T$$
.

Proposition 2.2.3 Soit $T \in \operatorname{Tens}_k(M)$ et $U \subset M$ le domaine d'un système de coordonnées x^1, \ldots, x^n . Alors la restriction de T à U s'écrit

$$T|_U = T_{i_1 \cdots i_k} dx^{i_1} \otimes \cdots \otimes dx^{i_k}$$

où

$$T_{i_1\cdots i_k} = T\left(\frac{\partial}{\partial x^{i_1}}, \cdots \frac{\partial}{\partial x^{i_k}}\right) \in C^{\infty}(U)$$

Preuve. Il suffit d'appliquer la multilinéarité. Nous laissons les détails au lecteur.

Définition. Les fonctions $T_{i_1 \cdots i_k} \in C^{\infty}(U)$ s'appellent les *composantes* du champ de tenseur T dans le système de coordonnées (x^i) .

Soit y^1, \ldots, y^n est un autre système de coordonnées sur un ouvert $\tilde{U} \subset M$ et notons $\tilde{T}_{1\cdots i_k}$ les composantes du tenseur T dans ce nouveau système de coordonnées :

$$T|_{\tilde{U}} = \tilde{T}_{i_1 \cdots i_k} dy^{i_1} \otimes \cdots \otimes dy^{i_k}.$$

Supposons que l'intersection de U et \tilde{U} est non vide, alors les formules (1.1.2) entraı̂nent que sur cette intersection on a

$$T_{j_1\cdots j_k} = \tilde{T}_{i_1\cdots i_k} \frac{\partial y^{i_1}}{\partial x^{j_1}} \cdots \frac{\partial y^{i_k}}{\partial x^{j_k}}$$
 (2.2.2)

et de façon équivalente

$$\tilde{T}_{i_1\cdots i_k} = T_{j_1\cdots j_k} \frac{\partial x^{j_1}}{\partial y^{i_1}} \cdots \frac{\partial x^{j_k}}{\partial y^{i_k}}$$
(2.2.3)

Remarque 1. En coordonnées locale, la localisation en un point p d'un tenseur est simplement donnée en évaluant les composantes en ce point et en évaluant les dx^i en p:

$$T_p = T_{i_1 \cdots i_k}(p) dx_p^{i_1} \otimes \cdots \otimes dx_p^{i_k}.$$

Remarque 2. Ces formules nous conduisent à une autre définition des champs de tenseurs.

Définition 2.2.4 (définition classique des champs de tenseurs) Un champ de tenseurs covariant d'ordre k sur un ouvert U de \mathbb{R}^n est la donnée pour tout système de coordonnées x^1, \dots, x^n d'un système de n^k fonctions différentiables

$$T_{i_1\cdots i_k}(x)$$

telles que si y^1, \dots, y^n est un autre système de coordonnées alors les formules de changement de coordonnées sont données par (2.2.2).

Voyons un contre-exemple : Si $h \in C^{\infty}(U)$ est une fonction, alors

$$h_{ij}(x) = \frac{\partial^2 h}{\partial x^i \partial x^j}$$

ne définit pas un champ de tenseurs. En effet, si y^1, \dots, y^n un autre système de coordonnées, avec y = f(x) et si $\tilde{h} = h \circ f^{-1}$, alors

$$\begin{split} \frac{\partial^{2}\tilde{h}}{\partial y^{\mu}\partial y^{\nu}} &= \frac{\partial}{\partial y^{\mu}} \left(\frac{\partial \tilde{h}}{\partial y^{\nu}} \right) = \frac{\partial}{\partial y^{\mu}} \left(\frac{\partial x^{j}}{\partial y^{\nu}} \frac{\partial h}{\partial x^{j}} \right) \\ &= \frac{\partial x^{j}}{\partial y^{\nu}} \frac{\partial}{\partial y^{\mu}} \left(\frac{\partial h}{\partial x^{j}} \right) + \frac{\partial^{2} x^{j}}{\partial y^{\mu} y^{\nu}} \cdot \frac{\partial h}{\partial x^{j}} \\ &= \frac{\partial x^{j}}{\partial y^{\nu}} \frac{\partial x^{i}}{\partial y^{\mu}} \frac{\partial^{2} h}{\partial x^{i} x^{j}} + \frac{\partial^{2} x^{j}}{\partial y^{\mu} y^{\nu}} \cdot \frac{\partial h}{\partial x^{j}} \end{split}$$

donc

$$\tilde{h}_{\mu\nu}(y) = h_{ij}(x) \cdot \frac{\partial x^j}{\partial y^\nu} \frac{\partial x^i}{\partial y^\mu} + \frac{\partial^2 x^j}{\partial y^\mu y^\nu} \cdot \frac{\partial h}{\partial x^j}$$

Le second terme de cette somme montre le caractère non tensoriel de h_{ij} .

D'une manière générale, si $T \in \text{Tens}(U)$, alors $\frac{\partial T}{\partial x^i}$ ne définit pas un champ de tenseurs. Nous reviendrons sur cette question lorsque nous étudierons les connexions.

2.3 Tenseurs contravariants et mixtes

Définition. Un tenseur mixte de type $\binom{\ell}{k}$ sur la variété M est une application

$$T: \underbrace{\Gamma(M) \times \dots \times \Gamma(M)}_{k} \times \underbrace{\Gamma^{*}(M) \times \dots \times \Gamma^{*}(M)}_{\ell} \to C^{\infty}(M)$$
 (2.3.1)

qui est est $C^{\infty}(M)$ -multilinéaire. On dit qu'un tel champ de tenseurs est k-fois covariant et ℓ -fois contravariant et on note $\mathrm{Tens}_k^{\ell}(M)$ le $C^{\infty}(M)$ -module formé par ces tenseurs.

Lorsque k = 0, on dit que T est un tenseur purement contravariant et si $\ell = 0$, alors T est un tenseur purement covariant.

La notion de produit tensoriel se généralise aux tenseurs mixtes ou contravariant. Il s'agit de l'application bilinéaire

$$\operatorname{Tens}_{k}^{\ell}(M) \times \operatorname{Tens}_{k'}^{\ell'}(M) \xrightarrow{\otimes} \operatorname{Tens}_{k+k'}^{\ell+\ell'}(M)$$

définie par

$$T \otimes S(X_1, \dots, X_{k+k'}, \theta^1, \dots, \theta^{\ell+\ell'}) = T(X_1, \dots, X_k, \theta^1, \dots, \theta^\ell) \cdot S(X_{k+1}, \dots, X_{k'}, \theta^{\ell+1}, \dots, \theta^{\ell+\ell'})$$

Le principe de localisation, i.e. la proposition 2.2.1, se généralise aux tenseurs de type $\binom{\ell}{k}$. On peut donc restreindre un tenseur T au domaine $U \subset M$ d'un système de coordonnées (x^i) et définir ses composantes dans ce système de coordonnées par

$$T_{i_1\cdots i_\ell}^{j_1\cdots j_\ell}(x) = T\left(\frac{\partial}{\partial x^{i_1}}, \dots, \frac{\partial}{\partial x^{i_k}}, dx^{j_1}, \dots, dx^{j_\ell}\right). \tag{2.3.2}$$

Le lemme suivant est d'une grande utilité:

Lemme 2.3.1 On a une identification naturelle entre les champs de tenseurs de type $\binom{1}{0}$ et les champs de vecteurs sur une variété différentiable M. Plus précisément il existe un isomorphisme canonique de $C^{\infty}(M)$ -modules:

$$\Gamma(M) \cong \operatorname{Tens}_0^1(M)$$
.

Preuve. Soit $X \in \Gamma(M)$ un champ de vecteurs sur M. On lui associe le tenseur $T_X \in \operatorname{Tens}_0^1(M)$ défini par

$$T_X(\theta) = \theta(X).$$

Pour prouver que l'application $X \to T_X$ est un isomorphisme, il suffit de construire son inverse dans un ouvert de coordonnées. Si $T \in \operatorname{Tens}_0^1(M)$, on défini localement un champ de vecteurs par

$$X = a^i \frac{\partial}{\partial x^i}, \quad \text{avec } a^i = T(dx^i).$$

On a alors clairement $dx^{i}(X) = T(dx^{i})$ pour tout i et donc

$$\theta(X) = T(\theta)$$

pour tout $\theta \in T^*M$, ce qui signifie que $T_X = T$.

Grâce à l'identification $\operatorname{Tens}_0^1(M) \cong \Gamma(M)$, on constate que dans tout système de coordonnées un tenseur $T \in \operatorname{Tens}_k^{\ell}(M)$ peut se reconstruire à partir de ses composantes par la formule

$$T_x = T_{i_1 \cdots i_k}^{j_1 \cdots j_\ell}(x) \, dx^{i_1} \otimes \cdots \otimes dx^{i_k} \otimes \frac{\partial}{\partial x^{j_1}} \otimes \cdots \otimes \frac{\partial}{\partial x^{j_\ell}}. \tag{2.3.3}$$

où les $T_{i_1\cdots i_\ell}^{j_1\cdots j_\ell}(x)$ sont données par (2.3.2).

Le lemme 2.3.1 admet la généralisation suivante :

Proposition 2.3.2 On a une identification naturelle entre les champs de tenseurs de type $\binom{1}{k}$ une variété différentiable M et les applications $C^{\infty}(M)$ -multilinéaires du type

$$T: \underbrace{\Gamma(M) \times \cdots \times \Gamma(M)}_{k} \to \Gamma(M).$$

Exemples. 1. Si k=0, il s'agit de l'identification $\operatorname{Tens}_0^1(M) \cong \Gamma(M)$ du lemme précédent. **2.** Si k=1, cette identification dit que tenseur $A \in \operatorname{Tens}_1^1(M)$ peut être vue comme une application $A:\Gamma(M)\to\Gamma(M)$ qui est $C^\infty(M)$ linéaire. Il s'agit donc d'un champ d'endomorphismes $A_p:T_pM\to T_pM$ pour tout point p de M. Pour cette raison on note parfois

$$\operatorname{Tens}_1^1(M) = \operatorname{End}(TM).$$

3. Si k=2 tout tenseur $B \in \operatorname{Tens}_2^1(M)$ peut être vue comme une application $B: \Gamma(M) \times \Gamma(M) \to \Gamma(M)$ qui est $C^{\infty}(M)$ -bilinéaire.

2.3.1 Changement de coordonnées

Pour les tenseurs mixtes, la formule de changement de coordonnées pour les composantes prend la forme suivante : Soit U un ouvert de M et $x^1, \ldots, x^n, y^1, \ldots, y^n$ deux systèmes de coordonnées sur ce domaine. Un champ $T \in \text{Tens}_k^{\ell}(U)$ s'écrit alors

$$T = T_{i_1 \cdots i_k}^{j_1 \cdots j_\ell}(x) dx^{i_1} \otimes \cdots \otimes dx^{i_k} \otimes \frac{\partial}{\partial x^{j_1}} \otimes \cdots \otimes \frac{\partial}{\partial x^{j_\ell}}$$
$$= \tilde{T}_{\mu_1 \cdots \mu_k}^{\nu_1 \cdots \nu_\ell}(y) dy^{\mu_1} \otimes \cdots \otimes dy^{\mu_k} \otimes \frac{\partial}{\partial y^{\nu_1}} \otimes \cdots \frac{\partial}{\partial y^{\nu_\ell}}.$$

En utilisant les relations

$$dx^{i} = \frac{\partial x^{i}}{\partial y^{\mu}} dy^{\mu}, \qquad \frac{\partial}{\partial x^{j}} = \frac{\partial y^{\nu}}{\partial x^{j}} \frac{\partial}{\partial y^{\nu}}$$

et la multilinéarité du produit tensoriel, on trouve que

$$\tilde{T}^{\nu_1 \cdots \nu_l}_{\mu_1 \cdots \mu_k}(y) = T^{j_1 \cdots j_\ell}_{i_1 \cdots i_k}(x) \cdot \frac{\partial x^{i_1}}{\partial y^{\mu_1}} \cdots \frac{\partial x^{i_k}}{\partial y^{\mu_k}} \cdot \frac{\partial y^{\nu_1}}{\partial x^{j_1}} \cdots \frac{\partial y^{\nu_l}}{\partial x^{j_l}}$$
(2.3.4)

Chapter 3

Géodésiques et connexions

3.1 Les équations d'Euler-Lagrange

Définitions. 1.) Soit M une variété différentiable et TM son fibré tangent. On appelle lagrangien sur M la donnée d'une fonction différentiable $f:TM\to\mathbb{R}$.

2.) Si $\gamma:[a,b]\to M$ est une courbe de classe C^1 dans la variété M, alors l'action de cette courbe pour le lagrangien f est l'intégrale

$$S_f(\gamma) = \int_a^b f(\dot{\gamma}(t))dt$$

- 3.) On appelle variation de la courbe $\gamma:[a,b]\to M$ une application différentiable $\phi:[a,b]\times(-\varepsilon,\varepsilon)\to M$ telle que $\phi(t,0)=\gamma(t)$ pour tout $t\in[a,b]$.
- 4.) On dit que la variation ϕ est à extrémités fixées si $\phi(a,s) = \gamma(a)$ et $\phi(b,s) = \gamma(b)$ pour tout $s \in (-\varepsilon, \varepsilon)$.
- 5.) La courbe $\gamma:[a,b]\to M$ est une extrémale (ou un point critique) pour l'action associée au lagrangien f si pour toute variation $\phi:[a,b]\times(-\varepsilon,\varepsilon)\to M$ de γ à extrémités fixées on a

$$\left. \frac{d}{ds} \right|_{s=0} S_f(\gamma_s) = 0,$$

où on a noté $\gamma_s(t) = \phi(t, s)$.

Remarque. Il est commode de noter un élément de TM sous la forme d'un couple (p, v), avec $p \in M$ et $v \in T_pM$. D'un point de vue formel, cette notation est redondante car le point p est déterminé par le vecteur v puisqu'on a $\pi(v) = p$, mais elle améliore la lisibilité des formules et on l'utilisera fréquemment. Avec cette notation, un lagrangien s'écrit f(p, v) et l'action s'écrit

$$S_f(\gamma) = \int_a^b f(\gamma, \dot{\gamma}(t)) dt.$$

Théorème 3.1.1 (Equations d'Euler-Lagrange) Soit $f: TM \to \mathbb{R}$ un lagrangien sur la variété différentiable M et soit U le domaine d'un système de coordonnées (x^i) sur M. Alors la courbe $\gamma: [a,b] \to U$ est une extrémale pour l'action associée à f si et seulement si

$$\frac{d}{dt}\frac{\partial f}{\partial v^i} = \frac{\partial f}{\partial x^i} \tag{3.1.1}$$

pour $i = 1, \ldots, n = \dim(M)$, où on note $\gamma(t) = (x^1(t), \ldots x^n(t))$ et $v^i(t) = \frac{dx^i}{dt}$

Démonstration. Soit $\gamma_s(t) = x(t,s)$ une variation de γ à extrémités fixées. Posons $v(t,s) = \frac{\partial x}{\partial t}$, alors

$$\frac{d}{ds}S_f(\gamma_s) = \frac{d}{ds} \int_a^b f(x(t,s), v(t,s)) dt$$

$$= \int_a^b \left(\frac{\partial f}{\partial x^i} \frac{\partial x^i}{\partial s} + \frac{\partial f}{\partial v^i} \frac{\partial v^i}{\partial s} \right) dt$$

$$= \int_a^b \left(\frac{\partial f}{\partial x^i} \frac{\partial x^i}{\partial s} + \frac{\partial f}{\partial v^i} \frac{\partial^2 x^i}{\partial s \partial t} \right) dt$$

On peut faire l'intégration par partie suivante :

$$\int_{a}^{b} \frac{\partial f}{\partial v^{i}} \cdot \frac{\partial^{2} x^{i}}{\partial s \partial t} dt = \int_{a}^{b} \frac{\partial f}{\partial v^{i}} \cdot \frac{\partial^{2} x^{i}}{\partial t \partial s} dt = \left[\frac{\partial f}{\partial v^{i}} \cdot \frac{\partial x^{i}}{\partial s} \right]_{t=a}^{b} - \int_{a}^{b} \frac{d}{dt} \frac{\partial f}{\partial v^{i}} \cdot \frac{\partial x^{i}}{\partial s} dt.$$

Or nous avons supposé que γ_s est une variation de γ à extrémités fixées, donc

$$\frac{\partial x^i}{\partial s}(a,s) = \frac{\partial x^i}{\partial s}(b,s) = 0$$

pour tout s. Par conséquent

$$\int_{a}^{b} \frac{\partial f}{\partial v^{i}} \cdot \frac{\partial^{2} x^{i}}{\partial s \partial t} dt = -\int_{a}^{b} \frac{d}{dt} \frac{\partial f}{\partial v^{i}} \cdot \frac{\partial x^{i}}{\partial s} dt,$$

et donc

$$\frac{d}{ds}S_f(\gamma_s) = \int_a^b \left(\frac{\partial f}{\partial x^i} - \frac{d}{dt}\frac{\partial f}{\partial v^i}\right) \cdot \frac{\partial x^i}{\partial s}dt.$$

Par conséquent, si les équations (3.1.1) sont satisfaites, alors γ est une extrémale de l'action. Réciproquement, si γ est une extrémale de l'action, alors

$$\left[\int_{a}^{b} \left(\frac{\partial f}{\partial x^{i}} - \frac{d}{dt} \frac{\partial f}{\partial v^{i}} \right) \cdot \frac{\partial x^{i}}{\partial s} dt \right]_{s=0} = 0$$

pour toute variation de γ à extrémités fixées. Les équations d'Euler-Lagrange suivent alors du lemme de Du Bois-Reymond (ou lemme fondamental du calcul des variations). Ce lemme dit que si $w : [a, b] \to \mathbb{R}^n$ est une fonction continue telle que

$$\int_{a}^{b} \sum_{i} w_{i}(t)h_{i}(t)dt = 0$$

pour toute fonction $h \in C^{\infty}([a,b],\mathbb{R}^n)$ telle que h(a) = h(b) = 0, alors w est identiquement nulle.

3.1.1 Exemple : L'action classique d'une courbe sur une variété riemannienne.

L'action lagrangienne (action classique) d'une courbe d'une particule de masse m en mouvement sur une variété riemannienne (M,g) en présence d'un potentiel $u:M\to\mathbb{R}$ durant un intervalle de temps $a\le t\le b$ est l'intégrale

$$\mathcal{L}(\gamma) = \int_{a}^{b} \left(\frac{m}{2} ||\dot{\gamma}(t)||^{2} - u(\gamma(t)) \right) dt$$

où $\gamma:[a,b]\to M$ est la trajectoire de la particule.

Le principe de moindre action de la mécanique analytique affirme que la trajectoire physiquement réalisée par une particule est une extrémale de cette action. Voyons quelles équations sont décrites par ce principe.

L'action \mathcal{L} est associée au Lagrangien

$$f(x,y) = \frac{m}{2} ||v||^2 - u(x) = \frac{m}{2} \left(g_{ij}(x) v^i v^j \right) - u(x).$$

On a

$$\frac{\partial f}{\partial v^{\mu}} = \frac{m}{2} \frac{\partial}{\partial v^{\mu}} \left(g_{ij}(x) v^{i} v^{j} \right) = \frac{m}{2} \left(g_{i\mu} v^{i} + g_{\mu j} v^{j} \right) = m g_{i\mu} v^{i},$$

et donc

$$\frac{d}{dt}\left(\frac{\partial f}{\partial v^{\mu}}\right) = m\left(g_{i\mu}\frac{dv^{i}}{dt} + \frac{\partial g_{i\mu}}{\partial x^{j}}\frac{dx^{j}}{dt}v^{i}\right).$$

Mais on a $v^j = \dot{x}^j$ et $\frac{dv^i}{dt} = \ddot{x}^j$, par conséquent

$$\frac{d}{dt}\left(\frac{\partial f}{\partial v^{\mu}}\right) = m\left(g_{i\mu}\ddot{x}^{i} + \frac{\partial g_{i\mu}}{\partial x^{j}}\dot{x}^{i}\dot{x}^{j}\right).$$

D'autre part, on a

$$\frac{\partial f}{\partial x^{\mu}} = \frac{m}{2} \frac{\partial g_{ij}}{\partial x^{\mu}} v^{i} v^{j} - \frac{\partial u}{\partial x^{\mu}} = \frac{m}{2} \partial_{\mu} g_{ij} \cdot \dot{x}^{i} \dot{x}^{i} - \partial_{\mu} u.$$

Les équations d'Euler-Lagrange entraînent alors

$$\frac{m}{2}\partial_{\mu}g_{ij}\cdot\dot{x}^{i}\dot{x}^{i} - \partial_{\mu}u = m\left(g_{i\mu}\ddot{x}^{i} + \partial_{j}g_{i\mu}\cdot\dot{x}^{i}\dot{x}^{j}\right),\,$$

que l'on peut écrire sous la forme

$$m\left[g_{i\mu}\ddot{x}^{i} + \frac{1}{2}\left(\partial_{j}g_{i\mu} + \partial_{i}g_{j\mu} - \partial_{\mu}g_{ij}\right)\dot{x}^{i}\dot{x}^{j}\right] = -\partial_{\mu}u$$

où on a utilisé la symétrie $\partial_j g_{i\mu} = \partial_i g_{j\mu}$. On note

$$\Gamma_{ij\mu}(x) = \frac{1}{2} \left(\partial_j g_{i\mu} + \partial_i g_{j\mu} - \partial_\mu g_{ij} \right),$$

ce sont les symboles de Christoffel de première espèce. En multipliant l'équation ci-dessus par les coefficients $g^{k\mu}$ de la matrice inverse de g_{ij} et en utilisant $g^{k\mu}g_{\mu i}=\delta^k_i$, on obtient les relations

$$m\left(\ddot{x}^k + \Gamma_{ij}^k \dot{x}^i \dot{x}^j\right) = -g^{k\mu} \partial_{\mu} u, \qquad (1 \le k \le n)$$
(3.1.2)

qui sont donc les équations du mouvement d'une particule de masse m se déplacement dans un champs de force dérivant du potentiel u.

Le terme de gauche de cette équation s'appelle l'accélération covariante de la courbe γ . Quant au terme de droite, il correspond au gradient de la fonction u. Plus précisément on a la définition suivante :

Définition 3.1.2 Le gradient d'une fonction $u \in C^1(M)$ sur la variété riemannienne (M, g) est le champ de vecteurs noté grad u et défini par

$$g(\operatorname{grad} u, X) = du(X)$$

pour tout $X \in \Gamma(M)$.

Cherchons l'expression de grad u en coordonnées locales. Posons grad $u=a^i\frac{\partial}{\partial x^i}$, alors par définition on doit avoir

$$\frac{\partial u}{\partial x^j} = du \left(\frac{\partial}{\partial x^j} \right) = g \left(a^i \frac{\partial}{\partial x^i}, \frac{\partial}{\partial x^j} \right) = a^i g_{ij},$$

et donc

$$a^k = a^i \delta_i^k = a^i g_{im} g^{mk} = g^{km} \frac{\partial u}{\partial x^m},$$

c'est à dire

$$\operatorname{grad} u = g^{km} \frac{\partial u}{\partial x^m} \frac{\partial}{\partial x^k}.$$

Ainsi l'équation (3.1.2) n'est autre que l'égalité

masse × accélération covariante = - gradient du potentiel.

3.2 Connexions

Définition 3.2.1 Une connexion sur une variété différentiable M est une application

$$\nabla : \Gamma(M) \times \Gamma(M) \to \Gamma(M),$$

que l'on note $(X,Y) \mapsto \nabla_X Y$ et qui vérifie les conditions suivantes :

(i) ∇ est $C^{\infty}(M)$ linéaire en la première variable :

$$\nabla_{f_1 X_1 + f_2 X_2} Y = f_1 \nabla_{X_1} Y + f_2 \nabla_{X_2} Y$$
 (pour tous $f_1, f_2 \in C^{\infty}(M)$).

(ii) ∇ est \mathbb{R} -linéaire en la seconde variable :

$$\nabla_X(a_1Y_1 + a_2Y_2) = a_1\nabla_XY_1 + a_2\nabla_XY_2 \qquad (pour \ tous \ a_1, a_2 \in \mathbb{R}).$$

(iii) ∇ vérifie la règle de Leibniz suivante en la seconde variable :

$$\nabla_X(f \cdot Y) = f \cdot \nabla_X Y + X(f) \cdot Y$$
 (pour tout $f \in C^{\infty}(M)$).

Lemme 3.2.2 Toute connexion est un opérateur local: $Si \nabla$ est une connexion sur la variété M et $si X_1, X_2 \in \Gamma(M)$ coïncident sur un ouvert $W \subset M$ ainsi que $Y_1, Y_2 \in \Gamma(M)$, alors

$$\nabla_{X_1} Y_1 = \nabla_{X_2} Y_2$$

en tout point de W.

Preuve. Pour tout point $p \in W$ on peut trouver une fonction $f \in C^{\infty}(M)$ à support compact contenu dans W et telle que f = 1 dans un voisinage de p. Observons que

$$\nabla_{f \cdot X_1} (f \cdot Y_1) = f \cdot \nabla_{X_1} (f \cdot Y_1) = f \cdot (X_1(f)Y + f \cdot \nabla_{X_1} Y_1).$$

Or au point p nous avons f(p) = 1 et $X_1(f)(p) = 0$, donc

$$\left(\nabla_{f \cdot X_1} (f \cdot Y_1)\right)_p = \left(\nabla_{X_1} Y_1\right)_p.$$

Le même calcul s'applique à $\nabla_{X_2} Y_2$, par conséquent

$$\left(\nabla_{X_2}Y_2\right)_p = \left(\nabla_{f\cdot X_2}(f\cdot Y_2)\right)_p = \left(\nabla_{f\cdot X_1}(f\cdot Y_1)\right)_p = \left(\nabla_{X_1}Y_1\right)_p.$$

car $f \cdot X_1 = f \cdot X_2$ et $f \cdot Y_1 = f \cdot Y_2$ par hypothèse.

Corollaire 3.2.3 On peut restreindre une connexion à un ouvert: si ∇ est une connexion sur la variété M et U est un ouvert de M, alors ∇ défini une connexion sur U.

Preuve. Pour $X, Y \in \Gamma(U)$ et $p \in U$ on doit définir $(\nabla_X Y)_p$. Donnons-nous un voisinage relativement compact W de p dont l'adhérence est contenue dans U. Donnons-nous aussi une fonction $f \in C^{\infty}(M)$ telle que f = 1 dans un voisinage de p et définissons des champs de vecteurs $\tilde{X}, \tilde{Y} \in \Gamma(M)$ par

$$\tilde{X}_q = \begin{cases} f(q) \cdot X_q & \text{si } q \in U, \\ 0 & \text{si } q \notin U \end{cases}$$

et de même pour \tilde{Y} . On définit ensuite

$$(\nabla_X Y)_p := \left(\nabla_{\tilde{X}} \tilde{Y}\right)_p.$$

Le lemme précédent nous dit que cette définition est indépendante de la fonction f.

Définition 3.2.4 Soit ∇ une connexion sur la variété M et $x^1, \ldots x^n$ un système de coordonnées sur U. Alors on appelle coefficients de la connexion ou symboles de Christoffel (de deuxième espèce) de la connexion ∇ les n^3 fonctions $\Gamma^k_{ij}(x)$ définies sur le domaine U par

$$\nabla_{\frac{\partial}{\partial x^i}} \left(\frac{\partial}{\partial x^j} \right) = \Gamma^k_{ij} \cdot \frac{\partial}{\partial x^k}.$$

Observer que les symboles de Christoffel dépendent de la connexion ∇ et du système de coordonnées choisi.

Lemme 3.2.5 Les symboles de Christoffel déterminent la connexion sur tous les champs de vecteurs. Plus précisément, si $X=a^i\frac{\partial}{\partial x^i}$ et $Y=b^j\frac{\partial}{\partial x^j}$ sont deux champs de vecteurs sur un domaine U de coordonnées (x^i) , alors

$$\nabla_X(Y) = \left(a^i \frac{\partial b^k}{\partial x^i} + a^i b^j \Gamma^k_{ij}\right) \frac{\partial}{\partial x^k},\tag{3.2.1}$$

Preuve. C'est un calcul:

$$\nabla_X(Y) = \nabla_{a^i \frac{\partial}{\partial x^i}} \left(b^j \frac{\partial}{\partial x^j} \right) = a^i \nabla_{\frac{\partial}{\partial x^i}} \left(b^j \frac{\partial}{\partial x^j} \right)$$

$$= a^i \frac{\partial b^j}{\partial x^i} \frac{\partial}{\partial x^j} + a^i b^j \nabla_{\frac{\partial}{\partial x^i}} \left(\frac{\partial}{\partial x^j} \right)$$

$$= a^i \frac{\partial b^j}{\partial x^i} \frac{\partial}{\partial x^j} + a^i b^j \Gamma^k_{ij} \frac{\partial}{\partial x^k}$$

$$= \left(a^i \frac{\partial b^k}{\partial x^i} + a^i b^j \Gamma^k_{ij} \right) \frac{\partial}{\partial x^k}.$$

Corollaire 3.2.6 La valeur du champ $\nabla_X(Y)$ en un point $p \in M$ ne dépend que de la valeur de X en p et des valeurs de Y le long d'une courbe arbitraire $\gamma: (-\varepsilon, \varepsilon) \to \mathbb{R}$ de classe C^1 telle que $\gamma(0) = 0$ et $\dot{\gamma}(0) = X_p$.

Preuve. Dans un système de coordonnées au voisinage de p, on peut écrire $X = a^i \frac{\partial}{\partial x^i}$ et $Y = b^j \frac{\partial}{\partial x^j}$. On a alors $\frac{d}{dt}\Big|_{t=0} b^k(\gamma(t)) = \sum_i a^i(p) \frac{\partial b^k}{\partial x^i}(p)$ et le lemme précédent montre que

$$(\nabla_X(Y))_p = \left(\frac{d}{dt}\bigg|_{t=0} b^k(\gamma(t))\right) \frac{\partial}{\partial x^k} + a^i(p)b^j(p)\Gamma^k_{ij}(p) \frac{\partial}{\partial x^k}$$
$$= \left(\dot{b}^k + a^i(p)b^j(p)\Gamma^k_{ij}(p)\right) \frac{\partial}{\partial x^k}.$$

Proposition 3.2.7 Si ∇ et ∇' sont deux connexions sur la variété M, alors l'application $A: \Gamma(M) \times \Gamma(M) \to C^{\infty}(M)$ défine par

$$A(X,Y) = \nabla_X Y - \nabla'_X Y$$

est un champ de tenseurs. Réciproquement, si ∇ est une connexion et $A \in \operatorname{Tens}_2^1(M)$, alors

$$\nabla_X' Y = \nabla_X Y + A(X, Y)$$

est une connexion.

Preuve. Montrons la première affirmation. Il faut vérifier que A est $C^{\infty}(M)$ -bilinéaire. Il est clair que A est \mathbb{R} -bilinéaire, il suffit donc de vérifier que

$$A(fX,Y) = A(X,fY) = f \cdot A(X,Y)$$

pour tout $f \in C^{\infty}(M)$ et tous $X, Y \in \Gamma(M)$. On a en effet :

$$A(X, fY) = \nabla_{fX}Y - \nabla'_{fX}Y = f\nabla_XY - f\nabla'_XY = fA(X, Y),$$

 et

$$A(fX,Y) = \nabla_X(fY) - \nabla'_X(fY)$$

$$= (X(f)Y + f\nabla_XY) - (X(f)Y + f\nabla'_XY)$$

$$= f(\nabla_XY - \nabla'_XY)$$

$$= fA(X,Y).$$

Le preuve de la seconde affirmation repose sur le même calcul, nous laissons les détails au lecteur. $\hfill\Box$

Proposition 3.2.8 Si ∇ est une connexion sur la variété M, alors l'application $T: \Gamma(M) \times \Gamma(M) \to C^{\infty}(M)$ définie par

$$T(X,Y) = \nabla_X Y - \nabla_Y X - [X,Y] \tag{3.2.2}$$

est un champ de tenseurs.

Preuve. Exercice.

Définition 3.2.9 Le tenseur $T \in \text{Tens}_2^1(M)$ défini par (3.2.2) s'appelle la torsion de la connexion ∇ . La connexion est dite symétrique ou sans torsion si T = 0.

On vérifie facilement que les conditions suivantes sont équivalentes :

- (a) T(X,Y) = 0 pour tous $X,Y \in \Gamma(M)$
- (b) $\nabla_Y X = \nabla_X Y [X, Y]$ pour tous $X, Y \in \Gamma(M)$
- (c) $\Gamma^k_{ij} = \Gamma^k_{ji}$ dans tout système de coordonnées
- (d) $\nabla_{\partial_i}\partial_j=\nabla_{\partial_i}\partial_i$ dans tout système de coordonnées.

3.2.1 La connexion de Levi-Civita

Théorème 3.2.10 (Lemme fondamental de la géométrie riemannienne) Sur toute variété riemannienne (M,g) il existe une unique connexion ∇ telle que

- (i) ∇ est symétrique, i.e. $\nabla_Y X = \nabla_X Y [X, Y]$.
- (ii) ∇ est compatible avec la métrique :

$$Z(g(X,Y)) = g(\nabla_Z X, Y) + g(X, \nabla_Z Y)$$
(3.2.3)

pour tous $X, Y, Z \in \Gamma(M)$.

Définition 3.2.11 La connexion ∇ obtenue s'appelle la connexion de Levi-Civita. On l'appelle aussi la connexion riemannienne ou la connexion canonique de(M, g).

Preuve. Nous démontrons d'abord l'unicité. La condition de compatibilité de la connexion ∇ avec la métrique s'écrit en coordonnées

$$\partial_i g_{jk} = g(\nabla_{\partial_i} \partial_j, \partial_k) + g(\partial_j, \nabla_{\partial_i} \partial_k) = \Gamma_{ij}^m g_{mk} + \Gamma_{ik}^m g_{jm}$$
 (a)

De même,

$$\partial_j g_{ik} = \Gamma^m_{ii} g_{mk} + \Gamma^m_{ik} g_{im} \tag{b}$$

 et

$$\partial_k g_{ij} = \Gamma_{ki}^m g_{mj} + \Gamma_{ki}^m g_{il} \tag{c}$$

On somme (a) + (b) - (c): cela nous donne, après simplifications en utilisant les symétries $g_{ij} = g_{ji}$ et $\Gamma^m_{ij} = \Gamma^m_{ji}$, la formule suivante :

$$2g_{mk}\Gamma_{ij}^{m} = (\partial_{i}g_{jk} + \partial_{j}g_{ik} - \partial_{k}g_{ij})$$
(3.2.4)

En multipliant cette identité par g^{lk} et en sommant sur k, on obtient

$$\Gamma_{ij}^{l} = \frac{1}{2} g^{lk} \left(\partial_i g_{jk} + \partial_j g_{ik} - \partial_k g_{ij} \right). \tag{3.2.5}$$

Cette identité prouve que les symboles de Christophel (et donc la connexion ∇) sont uniquement déterminés par le tenseur métrique et ses premières dérivées.

Pour prouver l'existence, on définit la connexion ∇ dans le domaine de chaque carte par les symboles de Christoffel donnés en (3.2.5). On a clairement $\Gamma_{ij}^l = \Gamma_{ji}^l$ donc la connexion est symétrique. D'autre part (3.2.4), qui est équivalente à (3.2.5), entraîne que

$$\partial_i g_{jk} = \Gamma^m_{ij} g_{mk} + \Gamma^m_{ik} g_{jm}.$$

Or cette identité signifie que la connexion ∇ est compatible avec la métrique g. On a ainsi construit une connexion symétrique et compatible avec la métrique dans chaque domaine de carte. L'unicité d'une telle connexion, que nous venons de démontrer, entraı̂ne l'indépendance de ∇ par rapport au système de coordonnées-

Une autre preuve. Voici une preuve intrinsèque du théorème (i.e. une preuve qui ne se base pas sur une écriture en cordonnées). Nous démontrons de nouveau d'abord l'unicité. On écrit pour simplifier $g(X,Y) = \langle X,Y \rangle$, alors les conditions (i) et (ii) entraînent que

$$X\langle Y,Z\rangle \ \stackrel{(a)}{=} \ \langle \nabla_XY,Z\rangle + \langle Y,\nabla_XZ\rangle,$$

$$\begin{array}{lcl} Y\langle X,Z\rangle & = & \langle \nabla_Y X,Z\rangle + \langle X,\nabla_Y Z\rangle \\ & \stackrel{(b)}{=} & \left(\langle \nabla_X Y,Z\rangle - \langle [X,Y],Z\rangle\right) + \langle X,\nabla_Y Z\rangle, \end{array}$$

$$Z\langle X,Y\rangle = \langle \nabla_Z X,Y\rangle + \langle X,\nabla_Z Y\rangle$$

$$\stackrel{(c)}{=} (\langle \nabla_X Z,Y\rangle - \langle [X,Z],Y\rangle) + (\langle X,\nabla_Y Z\rangle - \langle X,[Y,Z]\rangle).$$

En additionnant les égalités (a) et (b), puis en soustrayant (c), on obtient l'égalité suivante :

$$2\langle \nabla_X Y, Z \rangle = X\langle Y, Z \rangle + Y\langle Z, X \rangle - Z\langle X, Y \rangle + \langle [X, Y], Z \rangle - \langle [X, Z], Y \rangle - \langle [Y, Z], X \rangle.$$
(3.2.6)

Cette égalité s'appelle la Formule de Koszul.

Pour $X, Y \in \Gamma(M)$, le champ de vecteurs $\nabla_X Y$ est l'unique champ vérifiant l'égalité de Kosul pour tout $Z \in \Gamma(M)$. Cela prouve l'unicité de la connexion ∇ .

Pour prouver l'existence, on définit $\nabla_X Y$ par la formule de Koszul (pour tout Z). Il est facile (bien qu'un peu long) de vérifier que l'application $(X,Y) \to \nabla_X Y$ est une connexion et qu'elle est sans torsion.

Finalement, pour vérifier que ∇ est compatible avec la métrique, on observe que la formule de Koszul entraı̂ne

$$\langle \nabla_X Y, Z \rangle + \langle Y, \nabla_X Z \rangle = X \langle Y, Z \rangle.$$

Remarque. Les deux preuves ne sont pas fondamentalement différentes, et la formule de Koszul permet de retrouver les symboles de Christoffel. En effet, si on pose $X = \frac{\partial}{\partial x^i} = \partial_i$, $Y = \partial_j$ et $Z = \partial_k$ on a $g_{ij} = g(\partial_i, \partial_j) = \langle \partial_i, \partial_j \rangle$, et donc

$$\langle \nabla_{\partial_i} \partial_j, \partial_k \rangle = \langle \Gamma_{ij}^m \partial_m, \partial_k \rangle = g_{km} \Gamma_{ij}^m.$$

La formule de Koszul nous donne alors

$$2\langle \nabla_{\partial_i} \partial_j, \partial_k \rangle = \partial_i \langle \partial_j, \partial_k \rangle + \partial_j \langle \partial_i, \partial_k \rangle - \partial_k \langle \partial_i, \partial_j \rangle = \partial_i g_{jk} + \partial_j g_{ik} - \partial_k g_{ij}.$$

Par conséquent :

$$g_{km}\Gamma_{ij}^m = \frac{1}{2} \left(\partial_i g_{jk} + \partial_j g_{ik} - \partial_k g_{ij} \right).$$

3.3 Digression sur les systèmes d'équations différentielles ordinaires

Soit $U \subset \mathbb{R}^n$ un ouvert de \mathbb{R}^n . On considère le problème de Cauchy suivant:

(*)
$$\begin{cases} \frac{du}{dt} &= F(t, u), \\ u(0) &= u_0. \end{cases}$$

où $F:I\times U\to\mathbb{R}^n$ est une fonction, $I\subset\mathbb{R}$ est un intervalle ouvert contenant 0 et $u_0\in U$. On appelle solution locale du problème (*) la donnée d'une application dérivable : $u:J\to U$ définie sur un sous-intervalle $J\subset I$ contenant 0 telle que $u(0)=u_0$ et $\frac{du}{dt}=F(t,u(t))$ pour tout $t\in J$.

On a alors le résultat d'existence, d'unicité et de dépendance différentiable par rapport aux conditions initiales suivant qui se démontre dans les cours sur les équations différentielles ordinaires.

Théorème 3.3.1 Pour toute fonction $F: I \times U \to \mathbb{R}^n$ de classe C^{∞} il existe une fonction $\varphi: \mathcal{D} \to U$ où $\mathcal{D} \subset I \times U$ est un ouvert contenant $\{0\} \times U$ telle que $\varphi \in C^{\infty}$ et telle que pour tout $u_0 \in U$ la courbe $t \to \varphi(t, u_0) = u(t)$ est une solution de (*). On a donc

$$\varphi(0, u_0) = u_0$$
 et $\frac{\partial \varphi(t, u_0)}{\partial t} = F(t, \varphi(t, u_0)).$

De plus on a unicité dans le sens suivant: toute solution $u: J \to U$ du problème (*) est une restriction de φ , i.e. $J \times \{u(0)\} \subset \mathcal{D}$ et $u(t) = \varphi(t, u(0))$ pour tout $t \in J$.

Le système (*) est dit *linéaire* si la fonction F est linéaire en u. i.e. $F(t, \lambda u + v) = \lambda F(t, u) + F(t, v)$, dans ce cas on peut écrire

$$\frac{du}{dt} = A(t) \cdot u$$

où $A(t) \in \mathcal{M}_n(\mathbb{R})$. Pour les systèmes linéaires, les solutions se prolongent à tout l'intervalle de définition de l'équation.

Théorème 3.3.2 Si $A: I \to M_n(\mathbb{R})$ est continue, alors il existe $\varphi: I \times \mathbb{R}^n \to \mathbb{R}^n$ dérivable telle que $\varphi(0, u_0) = u_0$ pour tout $u_0 \in \mathbb{R}^n$ et

$$\frac{\partial \varphi(t, u_0)}{\partial t} = A(t) \cdot u(t)$$

pour tout $t \in I$.

Lorsque $A \in M_n(\mathbb{R})$ est constante, la solution est données par l'exponentielle matricielle :

$$\varphi(t, u) = e^{tA} \cdot u = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{t^k}{k!} A^k u.$$

Remarque. Dans le cas non linéaire, les solutions ne se prolongent pas toujours à l'entier de l'intervalle de définition de l'équation. Un exemple simple (et important) est donné par l'équation de Ricatti (sur \mathbb{R}) qui est l'équation différentielle

$$\frac{du}{dt} = u^2.$$

On vérifie facilement que la solution de cette équation vérifiant la condition initiale $u(0) = u_0$ est $u(t) = \frac{u_0}{1 - t u_0}$. Cette solution existe pour $t < \frac{1}{u_0}$ (pour $u_0 > 0$) et pour $t > \frac{1}{u_0}$ (pour $u_0 < 0$). Dans tous les cas il y a "explosion en temps fini" lorsque $u_0 \neq 0$.

3.4 Dérivée covariante et transport parallèle

Définition. Soit $\gamma:[a,b]\to M$ un chemin de classe C^{∞} dans la variété différentiable M. On appelle champs de vecteurs le long de γ une application $X:[a,b]\to M$ de classe C^{∞} telle que $X_t\in T_{\gamma(t)}M$ pour tout $t\in[a,b]$ (de façon équivalente, $\pi\circ X=\gamma$ où $\pi:TM\to M$ est la projection canonique). On note Γ_{γ} l'ensemble des champs de vecteurs le long de γ

Remarque. Γ_{γ} est un module sur l'algèbre $C^{\infty}([a,b])$: Si $X,Y \in \Gamma_{\gamma}$ et $f,h \in C^{\infty}([a,b])$, alors $fX + hY \in \Gamma_{\gamma}$ est un nouveau champ de vecteurs le long de γ .

Proposition 3.4.1 Soit M une variété différentiable munie d'une connexion ∇ et soit γ : $[a,b] \to M$ une courbe C^{∞} dans M. Si $Y \in \Gamma_{\gamma}$, alors $\nabla_{\dot{\gamma}(t)}Y$ est bien défini pour tout $t \in [a,b]$. De plus $t \mapsto \nabla_{\dot{\gamma}(t)}Y$ est aussi un élément de Γ_{γ} .

Définition. Ce champ de vecteurs est la dérivée covariante de Y le long de γ . On note simplement $\nabla_t Y = \nabla_{\dot{\gamma}(t)} Y$. (D'autres notations classiques sont $\frac{\nabla}{dt} Y$ ou $\frac{D}{dt} Y$).

Preuve. C'est essentiellement une reformulation du corollaire 3.2.6. Soit x^1, \ldots, x^n un système de coordonnées au voisinage de $\gamma(t)$. On peut écrire (localement) $\gamma(t) = (x^1(t), \ldots, x^n(t))$ et $Y_t = b^j(t) \frac{\partial}{\partial x^j}$. Pour définir $\nabla_{\dot{\gamma}(t)} Y$ on doit à priori étendre $\dot{\gamma}(t)$ et Y en des champs de vecteurs sur la variété, mais le calcul suivant montre que la dérivée covariante de Y ne dépend pas de l'extension :

$$\nabla_{\dot{\gamma}(t)}Y = \nabla_{\left(\dot{x}^{i}\frac{\partial}{\partial x^{i}}\right)}\left(b^{j}\frac{\partial}{\partial x^{j}}\right)$$

$$= \frac{db^{k}}{dt}\frac{\partial}{\partial x^{k}} + \dot{x}^{i}(t)b^{j}(t)\Gamma_{ij}^{k}(t)\frac{\partial}{\partial x^{k}}$$

$$= \left(\dot{b}^{k}(t) + \dot{x}^{i}(t)b^{j}(t)\Gamma_{ij}^{k}(t)\right)\frac{\partial}{\partial x^{k}}$$

Remarque. Observons qu'on peut aussi écrire la dérivée covariante de la façon suivante:

$$\nabla_t Y = \frac{d}{dt} Y_t + \dot{x}^i(t) b^j(t) \Gamma^k_{ij}(t) \frac{\partial}{\partial x^k}.$$

Les propriétés des connexions entraînent immédiatement le lemme suivant :

Lemme 3.4.2 La dérivée covariante $\nabla_t : \Gamma_{\gamma} \to \Gamma_{\gamma}$ vérifie les propriétés suivantes :

a.)
$$\nabla_t(Y_1 + Y_2) = \nabla_t(Y_1) + \nabla_t(Y_2)$$
.

b.)
$$\nabla_t(fY) = \frac{df}{dt} \cdot Y + f\nabla_t Y$$
.

En particulier ∇_t est \mathbb{R} -linéaire. De plus, si ∇ est la connexion de Levi-Civita d'une métrique Riemannienne g, alors

c.)
$$\frac{d}{dt}g(Y_1, Y_2) = g(\nabla_t Y_1, Y_2) + g(Y_1, \nabla_t Y_2).$$

Définition. Un champ de vecteurs $X \in \Gamma_{\gamma}$ le long de γ est parallèle si $\nabla_t X \equiv 0$.

On a alors le résultat suivant :

Théorème 3.4.3 Soit M une variété différentiable munie d'une connexion ∇ et soit γ : $[a,b] \to M$ une courbe C^{∞} dans M. Pour tout $\xi \in T_pM$ $(p=\gamma(a))$ il existe un unique champ parallèle $X \in \Gamma_{\gamma}$ tel que $X_a = \xi$

Définition. On note ce champs $X_t = P_t \xi$ (ou $P_t^{\gamma} \xi$) et on l'appelle le transport parallèle de ξ le long de γ relativement à la connexion ∇ . Remarquons que si γ relie $p = \gamma(a)$ à $q = \gamma(b)$, alors P_b est une application linéaire de $T_p M$ vers $T_q M$.

Preuve. On suppose d'abord que $\gamma([a,b])$ est contenu dans le domaine $U \subset M$ d'un système de coordonnées x^1, \ldots, x^n . Notons $\gamma(t) = (x^1(t), \ldots, x^n(t))$ et $\xi = \xi_i \frac{\partial}{\partial x^i} \in T_pM$ $(p = \gamma(a))$. Définissions $a^k : [a,b] \to \mathbb{R}$ par les conditions

$$\begin{cases} \frac{da^k}{dt} &= -\sum_{i,j=1}^n \Gamma_{ij}^k(\gamma(t)) \dot{x}^i(t) a^j(t), \\ a^k(a) &= \xi^k. \end{cases}$$

C'est un système d'équations différentielle ordinaire linéaires à coefficients C^{∞} , il existe donc une unique solution $t \mapsto (a^1(t), \dots, a^n(t))$ qui est C^{∞} et définie sur tout l'intervalle $a \leq t \leq b$. Le champ

$$X = \sum_{k} a^{k}(t) \frac{\partial}{\partial x^{i}}$$

a les propriétés voulues. Supposons maintenant que plusieurs domaines de cartes $U_1, \ldots, U_s \subset M$ recouvrent le chemin γ (on peut supposer ce nombre fini par compacité de l'intervalle [a,b]). Quitte à renuméroter ces domaines, on peut supposer qu'il existe une subdivision

 $a=t_0 < t_1 < \cdots < t_s = b$ telle que $\gamma([t_t,t_{r+1}]) \subset U_r$ pour tout r. On défini alors inductivement le champ $X \in \Gamma_{\gamma_r}$ où $\gamma_r = \gamma|_{[t_r,t_{r+1}]}$ pour chaque r. Le recollement ne pose pas de problème en raison de l'unicité de la solution du système différentiel.

Examinons le transport parallèle selon un autre point de vue (qui nous donnera une autre preuve du théorème précédent). Si $\gamma:[a,b]\to M$ est un chemin C^{∞} , alors le transport parallèle défini une application

$$P^{\gamma}: T_pM \to \Gamma_{\gamma},$$

(où $p = \gamma(a)$) et qui vérifie les propriétés suivantes, en notant $P_t \xi \in T_{\gamma(t)} M$ la valeur de $P^{\gamma} \xi$ en t:

- i.) $P_0\xi = \xi$ (i.e. $P_0: T_pM \to T_pM$ est l'identité).
- ii.) $\nabla_t(P_t\xi) = 0$.
- iii.) P^{γ} est \mathbb{R} -linéaire.

Pour démontrer l'existence et l'unicité de P^{γ} , on se donne n champs de vecteurs $Z_1, \ldots, Z_n \in \Gamma_{\gamma}$ tels que pour tout $t \in [a, b]$, les vecteurs $Z_1|_t, \ldots, Z_n|_t$ forment une base de $T_{\gamma(t)}M$ (on dit alors que Z_1, \ldots, Z_n est un repère mobile le long de γ , on admet l'existence).

On définit alors la matrice $D(t) = (d_i^{j}(t))$ de la dérivée covariante ∇ dans le repère mobile Z_1, \ldots, Z_n par

$$\nabla_t Z_i = d_i^j(t) Z_j,$$

La condition $\nabla_t(P_tZ_i) = 0$ s'écrit

$$0 = \nabla_t (P_t Z_i) = \nabla_t (p_i^k(t) Z_k) = \dot{p}_i^k(t) Z_k + p_i^k(t) \nabla_t Z_k = \dot{p}_i^k(t) Z_k + p_i^k(t) d_k^j(t) Z_j,$$

c'est à dire

$$\dot{p}_i^j(t) = -d_k^j(t)p_i^k(t) \tag{3.4.1}$$

Cette équation peut s'écrire matriciellement :

$$\dot{P} = -DP$$

Le théorème sur les équations différentielles ordinaires nous dit qu'il existe une unique solution $t \mapsto P_t = (p_i^k(t))$, définie pour tout t (car ce système est linéaire) vérifiant la condition initiale.

$$P_a = I$$
 (i.e. $p_i^k(a) = \delta_i^k$).

Le transport parallèle d'un vecteur $\xi = \xi^i Z_i(a) \in T_p M$ est alors donné par

$$X_t = P_t \xi = (p_i^j(t)\xi^i)Z_j(t).$$

On a en effet clairement $X_a = \xi$ et les calculs précédents impliquent que $\nabla_t X_t = 0$.

3.5 La formule de variation première pour la longueur

Rappelons que si $\gamma:[a,b]\to M$ est une courbe différentiable dans la variété riemannienne (M,g), alors sa longueur est $\ell(\gamma)=\int_0^1\|\dot{\gamma}(t)\|dt$. La distance d(p,q) entre deux points p et q de M est l'infimum des longueurs de toutes les courbes lisses reliant ces deux points. Ceci définit une métrique sur M et la topologie associée à cette métrique coïncide avec la topologie de variété de M.

Définition. Une variation d'une courbe lisse $\gamma : [a,b] \to M$ est une application différentiable $\varphi : [a,b] \times (-\varepsilon,\varepsilon) \to M$ telle que $\varphi(t,0) = \gamma(t)$ pour tout $t \in (a,b)$. Si φ est une variation de γ , on note φ_s la courbe $\varphi_s(t) = \varphi(t,s)$ et $\ell(\varphi_s)$ sa longueur.

Observons que pour tout $(t,s) \in [a,b] \times (-\varepsilon,\varepsilon)$ on a deux vecteurs tangents en $\varphi(t,s)$ définis par

$$\frac{\partial \varphi}{\partial t} = \varphi_* \left(\frac{\partial}{\partial t} \right)$$
 et $\frac{\partial \varphi}{\partial s} = \varphi_* \left(\frac{\partial}{\partial s} \right)$.

Le premier vecteur est le vecteur vitesse de φ_s et le second vecteur mesure la variation infinitésimale de φ_s selon le paramètre s.

Lemme 3.5.1 On a $\nabla_t \frac{\partial \varphi}{\partial s} = \nabla_s \frac{\partial \varphi}{\partial t}$.

Preuve. En coordonnées locales, on a $\frac{\partial \varphi}{\partial s} = \frac{\partial \varphi^k}{\partial s} \frac{\partial}{\partial x^k}$ et $\frac{\partial \varphi}{\partial t} = \frac{\partial \varphi^k}{\partial t} \frac{\partial}{\partial x^k}$. Donc

$$\nabla_t \frac{\partial \varphi}{\partial s} = \nabla_{\underline{\partial \varphi}} \frac{\partial \varphi}{\partial t} = \left(\frac{\partial^2 \varphi}{\partial t \partial s} + \Gamma^k_{ij} \frac{\partial \varphi^i}{\partial s} \frac{\partial \varphi^j}{\partial t} \right), \tag{3.5.1}$$

cette expression est symétrique en t,s car $\Gamma^k_{ij}=\Gamma^k_{ji}.$

Lemme 3.5.2 Si la courbe γ est non singulière, i.e. $\dot{\gamma}$ ne s'annule pas, alors la fonction longueur $s \to \ell(\varphi_s)$ est différentiable au voisinage de s = 0 et on a

$$\frac{d}{ds}\ell(\varphi_s) = \int_a^b \frac{\langle \nabla_t \frac{\partial \varphi}{\partial s}, \frac{\partial \varphi}{\partial t} \rangle}{\|\frac{\partial \varphi}{\partial t}\|} dt$$

Preuve. La longueur de φ_s est

$$\ell(\varphi_s) = \int_a^b \|\dot{\varphi}_s(t)\| dt = \int_a^b \left\| \frac{\partial \varphi}{\partial t}(t, s) \right\| dt.$$

L'intégrant est de classe C^1 et on peut donc dériver sous le signe somme. On utilise alors le lemme précédent dans le calcul suivant, en observant que $\frac{\partial \varphi}{\partial t}(t,s)$ ne s'annule pas pour s assez

petit.

$$\frac{d}{ds}\ell(\varphi_s) = \int_a^b \frac{d}{ds} \left\| \frac{\partial \varphi}{\partial t} \right\| dt = \int_a^b \frac{d}{ds} \left\langle \frac{\partial \varphi}{\partial t}, \frac{\partial \varphi}{\partial t} \right\rangle^{1/2} dt$$

$$= \int_a^b \frac{\langle \nabla_s \frac{\partial \varphi}{\partial t}, \frac{\partial \varphi}{\partial t} \rangle}{\langle \frac{\partial \varphi}{\partial t}, \frac{\partial \varphi}{\partial t} \rangle^{1/2}} dt$$

$$= \int_a^b \frac{\langle \nabla_t \frac{\partial \varphi}{\partial s}, \frac{\partial \varphi}{\partial t} \rangle^{1/2}}{\langle \frac{\partial \varphi}{\partial t}, \frac{\partial \varphi}{\partial t} \rangle^{1/2}} dt$$

Théorème 3.5.3 (Formule de variation première)

Soit $\gamma:[a,b]\to M$ une courbe différentiable parcourue à vitesse constante (non nulle) dans une variété riemannienne (M,g). Alors pour toute variation $\varphi:[a,b]\times(-\varepsilon,\varepsilon)\to M$ de γ on a

$$\frac{d}{ds}\Big|_{s=0}\ell(\varphi_s) = \frac{b-a}{\ell} \left\{ \left\langle \frac{\partial \varphi}{\partial s}, \dot{\gamma} \right\rangle \Big|_{t=a}^b - \int_a^b \left\langle \frac{\partial \varphi}{\partial s}(t, 0), \nabla_t \dot{\gamma}(t) \right\rangle dt \right\}$$

où $\ell = \ell(\gamma) = ||\dot{\gamma}||$ et ∇ est la connexion de Levi-Civita.

Démonstration du théorème. La vitesse de γ est supposée constante, ainsi

$$\ell = \ell(\gamma) = \int_{a}^{b} \|\dot{\gamma}(t)\| dt = \|\dot{\gamma}\| (b-a),$$

et donc $\|\dot{\gamma}\| = \ell/(b-a)$. Le lemme précédent nous dit alors que

$$\frac{d}{ds}\Big|_{s=0} \ell(\varphi_s) = \frac{b-a}{\ell} \int_a^b \langle \nabla_t \frac{\partial \varphi}{\partial s}(t,0), \frac{\partial \varphi}{\partial t}(t,0) \rangle dt.$$

On conclut en intégrant par parties en utilisant l'identité

$$\frac{d}{dt}\langle \frac{\partial \varphi}{\partial s}, \frac{\partial \varphi}{\partial t} \rangle = \langle \nabla_t \frac{\partial \varphi}{\partial s}, \frac{\partial \varphi}{\partial t} \rangle + \langle \frac{\partial \varphi}{\partial s}, \nabla_t \frac{\partial \varphi}{\partial t} \rangle.$$

Définition. Une courbe γ de classe C^2 telle que $\nabla_t \dot{\gamma} = 0$ est appelée une $g\acute{e}od\acute{e}sique$. Puisque $\frac{d}{dt} ||\dot{\gamma}||^2 = 2 \langle \nabla_t \dot{\gamma}, \dot{\gamma} \rangle$, les géodésiques ont une vitesse constante. On a donc le

Corollaire 3.5.4 Une courbe $\gamma:[a,b]\to M$ de classe C^2 est une géodésique si et seulement si elle est parcourue à vitesse constante et est un point critique pour la longueur ℓ , i.e.

$$\left. \frac{d}{ds} \right|_{s=0} \ell(\varphi_s) = 0$$

pour toute variation à extrémité fixée.

Une autre conséquence importante de la formule de variation première est le

Corollaire 3.5.5 Soient (M,g) une variété riemannienne complète et $N \subset M$ une sousvariété. Soit $\gamma: [a,b] \to M$ une géodésique telle que $\gamma(a) = p, \ \gamma(b) \in N$ et la longueur $\ell = \ell(\gamma)$ est minimale avec ces deux conditions. Alors

$$\dot{\gamma}(b) \perp T_{\gamma(b)}N.$$

Preuve. Soit $X \in T_{\gamma(b)}N$, on doit montrer que $\dot{\gamma}(b) \perp X$. Considérons une variation $\varphi : [a,b] \times (-\varepsilon,\varepsilon) \to M$ de γ telle que $\varphi(a,s) = p$ et $\varphi(b,s) \in N$ pour tout s et $\frac{\partial \varphi}{\partial s}(b,0) = X$. Comme $\nabla_t \dot{\gamma} \equiv 0$ et $\frac{\partial \varphi}{\partial t}(a,0) = 0$, la formule de variation première entraı̂ne que

$$0 = \frac{d}{ds} \Big|_{s=0} \ell(\varphi_s) = \frac{b-a}{\ell} \langle \frac{\partial \varphi}{\partial s}(b,0), \dot{\gamma} \rangle = \langle X, \dot{\gamma} \rangle.$$

3.6 L'application exponentielle

Rappelons qu'une géodésique de la variété riemannienne (M,g) est une courbe $\gamma: I \to M$ de classe C^2 d'accélération covariante nulle : $\nabla_t \dot{\gamma}(t) \equiv 0$. Les géodésiques sont donc localement les solutions du système d'équations différentielles du second ordre

$$\ddot{x}^k + \Gamma^k_{ij} \ \dot{x}^i \dot{x}^j = 0.$$

En appliquant le théorème 3.3.1 d'existence, d'unicité et de dépendance différentiable des solutions par rapport aux conditions initiales, nous obtenons le résultat suivant :

Théorème 3.6.1 Il existe un ouvert maximal $\mathcal{D} \subset \mathbb{R} \times M$ contenant $\{0\} \times M$ tel que pour tout $(p, v) \in T_pM$ il existe une unique géodésique $\gamma_{p,v} : J_{p,v} \to M$ telle que

$$\gamma_{p,v}(0) = p$$
 et $\dot{\gamma}_{p,v}(0) = v$,

où $J_{p,v}$ est l'intervalle $J_{p,v} = \{t \in \mathbb{R} \mid (t,p,v) \in \mathcal{D}\}$. De plus l'application $(p,v) \to \gamma_{p,v}(t)$ est différentiable.

Ainsi $\gamma_{p,v}(t)$ est l'unique géodésique maximale issue de p et de vecteur vitesse initial égal à v. Lorsque le point p est fixé, on note pour simplifier cette géodésique γ_v .

Lemme 3.6.2 Pour tout $0 \le \lambda \le 1$, on a

$$\gamma_v(\lambda t) = \gamma_{\lambda v}(t).$$

Preuve. Notons $\sigma(t) = \gamma_v(\lambda t)$, alors σ est géodésique car $\dot{\sigma}(t) = \lambda \dot{\gamma}_v(\lambda t)$, donc $\nabla_t \dot{\sigma}(t) = \lambda \nabla_t \dot{\gamma}_v(\lambda t) = 0$. De plus on a clairement $\sigma(0) = \gamma_v(0) = p$ et $\dot{\sigma}(0) = \lambda \dot{\gamma}_v(0) = \lambda v$. Donc σ est l'unique géodésique issue de p en direction de λv . On conclut que $\sigma(t) = \gamma_{\lambda v}(t)$.

Corollaire 3.6.3 Pour tout point p d'une variété riemannienne (M,g) il existe un ouvert étoilé $\Omega_p \subset T_pM$ contenant 0 et une application différentiable

$$\exp_p: \Omega_p \to M$$
,

telle que pour tout $v \in \Omega_p$, la courbe $\gamma_v : [0,1] \to M$, définie par $\gamma_v(t) = \exp_p(tv)$, est l'unique géodésique vérifiant les conditions initiales $\gamma_v(0) = p$ and $\dot{\gamma}_v(0) = v$.

De plus Il existe un voisinage V_p de 0 dans T_pM tel que la restriction de \exp_p à ce voisinage est un difféomorphisme sur un voisinage de p dans M.

Cette application est appelée l'exponentielle riemannienne de (M, g) en p.

Définition. Le rayon d'injectivité $\iota(p)$ d'un point $p \in (M,g)$ est le suprémum des ε tels que $\Omega_p \supset \{v \in T_pM : ||v|| < \varepsilon\}$ et la restriction de \exp_p à $\{v \in T_pM : ||v|| < \varepsilon\}$ est un difféomorphisme sur son image.

Intuitivement, Ω_p est le plus grand ouvert de T_pM tel que pour $v \in T_pM$ la géodésique γ_v existe (au moins) pour $0 \le t \le 1$ et l'exponentielle est alors définie par $\exp_p(v) = \gamma_v(1)$.

Preuve. Fixons un point $p \in M$. Par le théorème précédent, on sait qu'il existe $\lambda > 0$ tel que $[-\lambda, \lambda] \subset J_{p,v}$ pour tout $v \in T_pM$. Cela signifie que la géodésique γ_v est définie pour $-\lambda \leq t \leq \lambda$. Par le lemme, on voit que la géodésique $\gamma_{\lambda v}$ est définie pour $-1 \leq t \leq 1$. Cet argument entraı̂ne que pour tout p, l'ensemble des vecteurs $v \in T_pM$ tels que $1 \in J_{p,v}$ (i.e. $(t, p, v) \in \mathcal{D}$) est un ouvert $\Omega_p \subset T_pM$ contenant l'origine. Par le lemme, cet ouvert est étoilé (i.e. $v \in \Omega_p \Rightarrow \lambda v \in \Omega_p$ pour tout $0 \lambda \leq 1$).

Calculons la différentielle de \exp_p en 0. Si on identifie $T_0(T_pM)$ avec T_pM , alors nous avons

$$(\operatorname{d}\exp_p)_0(w) = \left. \frac{d}{dt} \right|_{t=0} \exp_p(tw) = \left. \frac{d}{dt} \right|_{t=0} \gamma_w(t) = w$$

par définition de la géodésique γ_w . On a donc prouvé que $(\operatorname{d}\exp_p)_0$ est l'identité de T_pM . Par le théorème d'inversion locale, \exp_p est donc un difféomorphisme local d'un voisinage de 0 dans T_pM vers un voisinage de p dans M.

Une conséquence est que pour tout point p de la variété riemannienne (M,g) il existe un voisinage ouvert $W_p \subset M$ et une application différentiable $\Phi_p : W_p \to T_p M$ tel que $\Phi_p(W_p) \subset \Omega_p$ et $\exp_p \circ \Phi_p = \mathrm{id}_{W_p}$ Si on choisit maintenant une base orthogonale (pour le produit scalaire g_p) de $T_p M$, alors $(W_p, \Phi_p = \exp_p^{-1})$ définit un système de coordonnées sur W_p . On les appelles des coordonnées normales de Riemann centrées en p.

Proposition 3.6.4 Si $(x^1, ..., x^n)$ est un système de coordonnées normales centrées au point p, alors dans ces coordonnées on a

$$g_{ij}(0) = \delta_{ij}, \quad \frac{\partial g_{jk}}{\partial r^i}(0) = 0 \quad \text{et} \quad \Gamma_{ij}^k(0) = 0.$$

Preuve. Observons d'abord que les coordonnées du point p sont $x^i = 0$ car $\exp_p(0) = p$. On a donc $g_{ij}(0) = \delta_{ij}$ car ces coordonnées sont associées à une base orthonormée de T_pM . D'autre part la courbe décrite dans ce système de coordonnées par $x^i(t) = ta^i$ est une géodésique pour tout $(a^1, ..., a^n) \in \mathbb{R}^n$. Pour cette géodésique on a $\dot{x}^i(t) = a^i$ et $\ddot{x}^i(t) = 0$. L'équation des géodésiques nous donne alors

$$\Gamma_{ij}^k(0)a^ia^j=0$$

pour tout $a=(a^1,\ldots,a^n)$, il s'ensuit que $\Gamma_{ij}^k(0)=0$ pour tous i,j,k. On obtient finalement le résultat sur les dérivées partielles d'ordre 1 des coefficients g_{ij} grâce à l'identité

$$\frac{\partial g_{jk}}{\partial x^i} = \Gamma_{ij}^m g_{mk} + \Gamma_{ik}^m g_{jm}.$$

On interprète ce résultat en disant que la variété Riemannienne est osculatrice (i.e. "tangente à l'ordre 2") en tout point $p \in M$ à son espace tangent T_pM .

On verra plus tard que en général les dérivées secondes $\frac{\partial^2 g_{jk}}{\partial x^i \partial x^m}(0)$ sont non nulles. Elles sont liées à la courbure de la variété riemannienne.

3.7 Le lemme de Gauss

Soit p un point de la variété riemannienne (M,g) et v un vecteur dans Ω_p (le domaine de \exp_p).

Théorème 3.7.1 (Le lemme de Gauss) On a les propriétés suivantes :

- a.) $\|d(\exp_n)v(v)\| = \|v\|$.
- b.) Si $w \in T_v\Omega_p$ est orthogonal à v, alors $d(\exp_p)_v(v)$ et $d(\exp_p)_v(w)$ sont orthogonaux.

Preuve. (a) Notons $\gamma(t) = \exp_p(tv)$, c'est la courbe géodésique telle que $\gamma(0) = p$ et $\dot{\gamma}(0) = v$. En particulier $||\dot{\gamma}(t)||$ est constante, par conséquent

$$\|d(\exp_n)_v(v)\| = \|\dot{\gamma}(1)\| = \|\dot{\gamma}\| = \|v\|.$$

(b) Pour prouver la seconde affirmation, observons d'abord que nous pouvons supposer sans perdre de généralité que ||v|| = ||w||. Considérons le chemin $\lambda(s) = \cos(s)v + \sin(s)w$ dans Ω_p (bien défini pour s assez petit). Alors $\varphi(t,s) = \exp_p(t\lambda(s))$ est une variation de γ par des geodesiques de longueur constante égale à $\ell = ||v||$. Par la formule de variation première, on a

$$0 = \frac{d}{ds}\ell(\varphi_s) = \frac{1}{\ell} \left\langle \frac{\partial \varphi}{\partial s}(0,1), \dot{\gamma}(1) \right\rangle.$$

Donc $d(\exp_p)_v(w) = \frac{\partial \varphi}{\partial s}(0,1)$ est orthogonal à $\dot{\gamma}(1) = d(\exp_p)_v(v)$.

Géométriquement, le lemme de Gauss dit que l'exponentielle en p envoie les sphères de T_pM centrées en 0 et les rayons de T_pM sur des sous-ensembles orthogonaux de M.

3.8 Coordonnées polaires

Dans une variété riemannienne (M,g) on peut introduire un système de coordonnées polaires au voisinage de tout point $p \in M$. Le principe consiste à considérer des coordonnées polaires dans l'espace tangent T_pM et utiliser l'exponentielle pour transporter ces coordonnées sur la variété M. Décrivons d'abord ces coordonnées dans le cas des surfaces.

On suppose donc $\dim(M) = 2$ et on choisit une base orthonormée $e_1, e_2 \in T_pM$. Soit $\iota(p)$ le rayon d'injectivité de p et notons $W_p = \exp_p(\{v \in T_pM \mid ||v|| < \iota(p))\}$. Pour $0 < r < \iota(p)$ et $\theta \in \mathbb{R}/2\pi\mathbb{Z}$ on note $q(r,\theta) \in W_p$ l'unique point de U_p tel que

$$q(r, \theta) = \exp_n(r\cos(\theta)e_1 + r\sin(\theta)e_2),$$

et on dit que (r, θ) sont les coordonnées polaires de $q \in W_p$ de pôle p. Observons que si x, y sont les coordonnées normales sur W_p associées à la base e_1, e_2 , alors on a les relations

$$x = r\cos(\theta), \quad y = r\sin(\theta),$$

qui sont les relations usuelles entre les coordonnées cartésiennes et les coordonnées polaires.

Proposition 3.8.1 En coordonnées polaires, le tenseur métrique prend la forme suivante :

$$g = dr^2 + b^2(r, \theta)d\theta^2.$$

De plus, on a pour tout θ

$$\lim_{r \to 0} b(r, \theta) = 0 \quad \text{et} \quad \lim_{r \to 0} \frac{\partial b}{\partial r}(r, \theta) = 1.$$

Preuve. Nous avons à priori la forme générale du tenseur métrique

$$g = h_{1,1}(r,\theta)dr^2 + 2h_{1,2}(r,\theta)drd\theta + h_{2,2}(r,\theta)d\theta^2$$

Or $h_{1,1} = g(\frac{\partial}{\partial r}, \frac{\partial}{\partial r}) = 1$ car $\frac{\partial}{\partial r}$ est le vecteur vitesse de la géodésique $r \mapsto q(r, \theta)$ (avec θ constant) et cette géodésique est de vitesse 1 car son vecteur vitesse en r = 0 est le vecteur $\cos(\theta)e_1 + \sin(\theta)e_2 \in T_pM$.

D'autre part $h_{1,2} = g(\frac{\partial}{\partial r}, \frac{\partial}{\partial \theta}) = 0$ par le lemme de Gauss. On a donc montré que $g = dr^2 + b^2(r, \theta)d\theta^2$ avec $b = \sqrt{h_{2,2}(r, \theta)} = \|\frac{\partial}{\partial \theta}\|^2$.

Pour prouver la dernière affirmation on note x,y les coordonnées normales sur W_p associées à la base e_1, e_2 et $g = g_{11} dx^2 + 2g_{12} dx dy + g_{22} dy^2$ le tenseur métrique dans ces coordonnées. On a

$$\frac{\partial}{\partial r} = \cos(\theta) \frac{\partial}{\partial x} + \sin(\theta) \frac{\partial}{\partial y} \quad \text{et} \quad \frac{\partial}{\partial \theta} = -r \sin(\theta) \frac{\partial}{\partial x} + r \cos(\theta) \frac{\partial}{\partial y},$$

Donc $b(r, \theta) = \left\| \frac{\partial}{\partial \theta} \right\| = r \cdot a(r, \theta)$ avec

$$a(r,\theta) = \sqrt{g_{11}\sin^2(\theta) + 2g_{12}\cos(\theta)\sin(\theta) + g_{22}\cos^2(\theta)},$$

ce qui entraı̂ne que $\lim_{r\to 0} b(r,\theta) = 0$. On vérifie facilement que $\lim_{r\to 0} a(r,\theta) = 1$ et $\lim_{r\to 0} \frac{\partial a}{\partial r}(r,\theta) = 0$ (car la proposition 3.6.4 entraı̂ne que $\lim_{r\to 0} \frac{\partial g_{ij}}{\partial r} = 0$). On a donc finalement $\lim_{r\to 0} \frac{\partial b}{\partial r} = \lim_{r\to 0} \frac{\partial (ra)}{\partial r} = 1$.

La construction de coordonnées polaires se généralise en toute dimension. Soit p un point d'une variété riemannienne (M,g) et soit $\delta < \iota(p)$. Notons $S_1 \subset T_pM$ la sphere unité de l'espace tangent à M en p.

On a alors une application $\Phi_P: [0, \delta) \times S_1 \to M$ définie par

$$\Phi(r, u) = \exp_p(ru).$$

Notons $D = D(p, \delta) = \Phi([0, \delta) \times S_1)$ l'image de cette application. Observons que $\Phi(0, u) = p$ pour tout $u \in S_1$ et que la restriction de Φ à $(0, \delta) \times S_1$ est un difféomorphisme sur $D' = D \setminus \{p\}$.

Le lemme de Gauss nous dit que les rayons géodésiques issus de p sont orthogonaux aux sphères riemanniennes définies par

$$\Sigma_r = \Phi(r, S_1) = \exp_p(\{v \in T_p M \mid ||v|| = r\})$$

pour tout $0 < r < \delta$.

Donnons-nous une ouvert $U \subset S_1$ muni de coordonnées u^1, \ldots, u^{n-1} , alors l'application Φ^{-1} permet de définir un système de coordonnées $(r, u^1, \ldots, u^{n-1})$ sur un ouvert V de D'. On appelle ces coordonées des coordonnées polaires de pôle p.

On a alors le résultat suivant :

Proposition 3.8.2 La métrique g prend la forme suivante en coordonnées polaires :

$$g = dr^2 + g_{i,j}(r,u)du^i du^j.$$

De plus $\lim_{r\to 0} g_{i,j}(r,u) = 0$ et $\lim_{r\to 0} \frac{\partial}{\partial r} g_{i,j}(r,u)$ est égale à la valeur du tenseur métrique de la sphère unité $S_1 \subset T_pM$ en coordonnées u^1, \ldots, u^{n-1} .

Observer que le $g_{i,j}(r,u)du^idu^j$ représente la restriction de la métrique g sur la sphère riemannienne Σ_r .

3.9 Sur les courbes minimisantes

Rappelons que toute courbe de classe C^2 minimisant la longueur est une géodésique à reparametrisation près (voir le corollaire (3.5.4)). Le résultat qui suit est une généralisation importante

Proposition 3.9.1 Soient p et q deux points de la variété riemannienne (M, g) et supposons que $d(p,q) < \iota(p)$. Si γ est une courbe continue et de classe C^1 par morceaux reliant p et q de longueur minimale, alors γ coincide à reparmétrisation près à l'unique géodesique de p à q contenue dans la boule de centre p et rayon $\iota(p)$.

Preuve. Faisons la preuve en dimension 2. Introduisons des coordonnées polaires (r, θ) au voisinage de p. La métrique g s'écrit alors $g = dr^2 + b^2(r, \theta)d\theta^2$. Supposons que (r_0, θ_0) sont les coordonnées du point q et considérons un chemin $\gamma(t) = (r(t), \theta(t))$ tel que $\gamma(0) = p$ et $\gamma(1) = q$. Alors

$$\ell(\gamma) = \int_0^1 \sqrt{\dot{r}(t)^2 + b^2(r(t), \theta(t))\dot{\theta}(t)^2} dt \ge \int_0^1 |\dot{r}(t)| dt \ge r_0,$$

et on a égalité si et seulement si $\dot{\theta}(t) \equiv 0$ et $\dot{r} \geq 0$; c'est à dire si θ est constante et r(t) est monotone.

Si $\gamma: I \to M$ est une courbe continue et C^1 par morceaux et $t_1, t_2 \in I$, $t_1 < t_2$, la longueur de l'arc $\gamma|_{[t_1,t_2]}$ est l'intégrale

$$\ell_{[t_1,t_2]}(\gamma) = \int_{t_1}^{t_2} ||\dot{\gamma}|| dt.$$

Définition. La courbe $\gamma: I \to M$ est localement minimisante pour la longueur si pour tout $t_0 \in I$, il existe $\varepsilon > 0$ tel que si $t_0 - \varepsilon \le t_1 < t_2 \le t_0 + \varepsilon$, alors

$$d(\gamma(t_1), \gamma(t_2)) = \ell_{[t_1, t_2]}(\gamma).$$

Corollaire 3.9.2 La courbe γ est localement minimisante pour la longueur si et seulement si c'est une reparamétrisation d'une géodésique.

3.10 Le théorème de Hopf-Rinow

Dans ce paragraphe nous étudions la notion de variétés complète.

Définition. 1.) Soit (M, g) une variété riemannienne. On dit qu'une géodésique $\gamma : I \to M$ (où $I \subset \mathbb{R}$ est un intervalle contenant 0) est maximale si l'intervalle I est maximal, i.e. si toute géodésique $\gamma_1 : J \to M$ qui coincide avec γ sur un ouvert vérifie $J \subset I$ et $\gamma_1 = \gamma|_{J}$.

- 2.) Une géodésique maximale γ est dite *complète* si elle est définie sur \mathbb{R} , i..e si $\gamma(t)$ est défini pout $-\infty < t < \infty$.
- 3.) La variété Riemannienne (M,g) est dite géodésiquement complète si toute géodésique maximale est complète.

Proposition 3.10.1 Soit p un point d'une variété riemannienne connexe (M, g). Supposons que toute géodésique maximale issue de p est complète. Alors pour tout point $q \in M$ il existe une géodésique reliant p à q de longueur d(p,q).

Remarquons que l'hypothèse dit que $\Omega_p = T_p M$, i.e. \exp_p est définie sur l'espace tangent $T_p M$ tout entier.

Preuve. Notons d = d(p,q), et choisissons ϵ tel que

$$0<\varepsilon<\min\{d,\iota(p)\}$$

où $\iota(p)$ est le rayon d'injectivité de M en p. Alors \exp_p est un difféomorphisme de $\{v \in T_pM \mid \|v\| \le \varepsilon\}$ sur $\overline{B}(p,\varepsilon) = \{x \in M \mid d(p,x) \le \varepsilon\}$. Par continuité de la fonction distance et par compacité de la sphère, il existe un point $y_1 \in \partial B(p,\varepsilon)$ tel que

$$d(y_1, q) = \min\{d(z, q) \mid z \in \partial B(p, \varepsilon)\}.$$

Il existe alors $v \in T_pM$ tel que $||v|| = \varepsilon$ et $\exp_p(v) = y_1$. On considère maintenant la géodésique

$$\gamma(t) = \exp_p(tv_1),$$
 où $v_1 = \frac{v}{\|v\|} = \frac{1}{\varepsilon}v.$

Par hypothèse cette géodésique est complète, i.e. $\gamma(t)$ est défini pour tout $t \in \mathbb{R}$, observons aussi que $\|\dot{\gamma}(t)\| = 1$. Nous allons montrer que γ est la géodésique cherchée, i.e. $\gamma(d) = q$. Remarquons d'abord que par l'inégalité du triangle, on a pour tout $s \in [0, d]$:

$$s \ge d(p, \gamma(s)) \ge d - d(\gamma(s), q). \tag{3.10.1}$$

On considère alors l'ensemble

$$J = \{ s \in [0, d] \mid d(\gamma(s), q) = d - s \} \subset \mathbb{R}.$$

Observons que si $s \in J$, alors pour $0 \le t < s$ on a

$$d(\gamma(t), q) < d(\gamma(t), \gamma(s)) + d(\gamma(s), q) < (s - t) + (d - s) = d - t.$$

Par l'inégalité (3.10.1) appliquée à t, on a donc $d(\gamma(t),q) = d - t$, ceci montre que $s \in J \Rightarrow t \in J$ pour tout $0 \le t < s$. En particulier J est un intervalle.

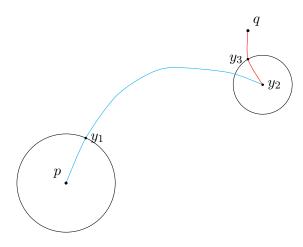
Affirmation: J = [0, d].

Nous démontrons cette affirmation par l'absurde. On sait déjà que J est un intervalle qui contient 0 et il est facile de vérifier que $\varepsilon \in J$. Par continuité de l'application $s \mapsto s + d(\gamma(s), q)$, on voit aussi que J est un intervalle fermé.

Supposons par l'absurde que $t_0 = \sup J < d$ et montrons que cela conduit à une contradiction. (on sait déjà que $t_0 \ge \varepsilon$ et que $t_0 \in J$).

Pour obtenir la contradiction cherchée, on pose $y_2 = \gamma(t_0)$, puis on choisit ε' tel que $0 < \varepsilon' < \min\{\iota(y_2), d(y_2, q)\}$. Alors \exp_{y_2} définit un difféomorphisme de $\{w \in T_{y_2}M \mid ||w|| < \varepsilon'\}$ sur $B(y_2, \varepsilon')$. Choisissons $y_3 \in \partial B(z, \varepsilon')$ tel que $d(y_3, q)$ soit minimale sur cette sphère:

$$d(y_3, q) = \min\{d(z, q) \mid z \in \partial B(y_2, \varepsilon')\}.$$



Il existe alors $w \in T_{y_2}M$ tel que $||w|| = \varepsilon'$ et $y_3 = \exp_{y_2}(w)$. Observons les relations suivantes:

- a) $d(y_2, q) = d(y_2, y_3) + d(y_3, q) = \varepsilon' + d(y_3, q).$
- b) $d(y_2, q) = d t_0 \text{ (car } t_0 \in J).$
- c) $d(p, y_3) \le d(p, y_2) + d(y_2, y_3) = t_0 + \varepsilon'$.

De (a) et (b) on déduit que

$$d(y_3, q) = d - t_0 - \varepsilon'. (3.10.2)$$

Avec (c) on a donc

$$d = d(p,q) \le d(p,y_3) + d(y_3,q) \le (t_0 + \varepsilon') + (d - t_0 - \varepsilon') = d.$$

Il y a donc égalité et par conséquent

$$d(p, y_3) = d - d(y_3, q) = d - (d - t_0 - \varepsilon') = (t_0 + \varepsilon'). \tag{3.10.3}$$

Considérons maintenant la courbe $\alpha:[0,t_0+\varepsilon']\to M$ définie par

$$\alpha(t) = \begin{cases} \gamma(t) & \text{si } 0 \le t \le t_0, \\ \exp_{y_2}((t - t_0)w_1) & \text{si } \le t_0 \le t \le t_0 + \varepsilon', \end{cases}$$

où $w_1 = \frac{w}{\|w\|}$. Alors $\alpha(0) = p$, $\alpha(t_0) = y_2$ et $\alpha(t_0 + \varepsilon') = y_3$. De plus la longueur de α est

$$\ell(\alpha) = t_0 + \varepsilon' = d(p, y_3) = d(\alpha(0), \alpha(t_0 + \varepsilon')).$$

Par conséquent α est géodésique par le corollaire 3.9.2 et donc $\alpha(t) = \gamma(t)$ pour tout $t \in [0, t_0 + \varepsilon']$. Ainsi

$$d(\gamma(t_0 + \varepsilon'), q) = d(y_3, q) = d - (t_0 + \varepsilon'),$$

ce qui signifie que $t_0 + \varepsilon' \in J$ et contredit la définition de $t_0 = \sup J$. On a prouvé que $t_0 = d$ et J = [0, d].

On a en particulier montré que $d \in J$, c'est-à-dire $d(\gamma(d),q) = d-d = 0$. Ainsi $\gamma(d) = q$ et $\gamma|_{[0,d]}$ est une géodésique de longueur d = d(p,q) reliant p à q.

Corollaire 3.10.2 Si (M,g) est une variété riemannienne connexe et si toute géodésique issue du point $p \in M$ est complète, alors $\exp_p : T_pM \to M$ est bien définie et surjective.

Le théorème de Hopf-Rinow reprend et précise les résultats précédent et énonce des conséquences topologiques et métriques.

Théorème 3.10.3 (Hopf-Rinow) Les quatre conditions suivantes sont équivalentes pour toute variété Riemannienne connexe (M, g):

- a) (M, g) est géodésiquement complète.
- b) Il existe un point $p \in M$ tel que toute géodésique issue de p est complète.
- c) Toute boule fermée de l'espace métrique (M,d) est compacte (ou d est la distance induite par g).
- d) L'espace métrique (M, d) est complet (i.e. toute suite de Cauchy converge).

De plus si l'une des conditions précédente est vérifiée, alors toute paire de point $p,q \in M$ peut-être reliée par une géodésique minimisante.

On dit que la variété riemannienne (M,g) est complète si l'une des conditions (et donc toutes) du théorème est vérifiée. Observons que la propriété (d) signifie que l'espace métrique (M,d) vérifie la condition de Heine-Borel : toute suite bornée de M contient une sous-suite convergente.

Démonstration. L'implication $(a) \Rightarrow (b)$ est évidente. Pour prouver que $(b) \Rightarrow (c)$ on observe que la proposition précédente entraı̂ne que pour tout $r \geq 0$ on a

$$\{x \in M \mid d(p, x) \le r\} = \exp_p(\{v \in T_p M \mid ||v||_p \le r\}).$$

C'est donc un ensemble compact car l'image d'un compact par une application continue est compacte. On a donc montré que toute boule fermée centrée en p est compacte. Si q est un autre point de M, alors par l'inégalité du triangle on a

$$\{x\in M\mid d(q,x)\leq r\}\subset \{x\in M\mid d(p,x)\leq r+d(p,q)\}.$$

La boule fermée de rayon r centrée en q est donc un sous-ensemble fermée de la boule fermée de centre p et rayon r + d(p, q), il s'agit donc d'un compact.

 $(c) \Rightarrow (d)$ est conséquence du fait que toute suite de Cauchy est contenue dans une boule fermée et donc possède une sous-suite convergente par (c).

Finalement, pour prouver $(d) \Rightarrow (a)$ on considère une géodésique maximale $\gamma: I \to \mathbb{R}$ et on suppose par l'absurde que $I \neq \mathbb{R}$. Supposons que $t_0 = \sup I < \infty$, alors $x_k = \gamma(t_0 - 1/k)$ est une suite de Cauchy car $d(x_k, x_l) \leq ||\dot{\gamma}|| \cdot |1/k - 1/l|$. Par conséquent cette suite converge et on peut prolonger la géodésique γ jusqu'au point t_0 en posant

$$\gamma(t_0) = \lim_{k \to \infty} \gamma(t_0 - 1/k).$$

Mais alors son peut prolonger γ jusqu'à $t < t_0 + \varepsilon$ pour $\epsilon > 0$ assez petit en posant

$$\widetilde{\gamma}(t) = \begin{cases} \gamma(t) & \text{si } t \in I \\ \exp_{\gamma(t_0)}(t - \epsilon) & \text{si } t_0 \le t \le t_0 + \epsilon. \end{cases}$$

Cela contredit la définition t_0 et donc sup $I = \infty$. Un argument similaire montre que inf $I = -\infty$ et donc $I = \mathbb{R}$. On a montré que toute géodésique de M est complète.

Remarque. Ce théorème est apparu la première fois dans l'article de Heinz Hopf et Willi Rinow, Ueber den Begriff der vollständigen differentialgeometrischen Flächen publié en 1931. La version présentée ici est celle que Georges de Rham a publiée dans l'appendice de son célèbre article de 1952 Sur la réductibilité d'un espace de Riemann. Cette version est celle qu'on trouve dans la plupart des livres de géométrie riemannienne aujourd'hui.

Chapter 4

Courbure des variétés riemanniennes

4.1 Le tenseur de Courbure

Pour une connexion ∇ définie sur une variété différentiable M, les dérivées covariantes secondes ne commutent généralement pas, i.e.

$$\nabla_X \nabla_Y Z \neq \nabla_Y \nabla_X Z$$

pour des champs de vecteurs généraux $X, Y, Z \in \Gamma(M)$. Le tenseur de courbure mesure le défaut de commutation des dérivées covariantes.

Définition. Le tenseur de courbure de Riemann-Christoffel d'une connexion ∇ sur la variété différentiable M est l'application

$$R: \Gamma(M) \times \Gamma(M) \times \Gamma(M) \to \Gamma(M)$$

définie par

$$R(X,Y)Z = R_{X,Y}Z = (\nabla_X \nabla_Y - \nabla_Y \nabla_X - \nabla_{[X,Y]})Z. \tag{4.1.1}$$

On note aussi

$$R(X,Y) = R_{X,Y} = [\nabla_X, \nabla_Y] - \nabla_{[X,Y]}.$$

Le nom de tenseur pour cette application est justifié par la proposition suivante:

Proposition 4.1.1 L'application R est $C^{\infty}(M)$ -trilinéaire.

Proof. L'additivité en chaque variable est évidente. Si on multiplie le champs de vecteurs X par une fonction $f \in C^{\infty}(M)$ et on utilise l'identité

$$[fX, Y] = f[X, Y] - Y(f) \cdot X,$$

alors on obtient

$$\begin{split} R(fX,Y)(Z) &= f \cdot \nabla_X \nabla_Y Z - \nabla_Y (f \nabla_X Z) - f \cdot \nabla_{[X,Y]}(Z) + \nabla_{Y(f)X} Z \\ &= f \cdot \nabla_X \nabla_Y Z - (f \cdot \nabla_Y (\nabla_X Z) + Y(f) \nabla_X Z) - f \cdot \nabla_{[X,Y]}(Z) + Y(f) \nabla_X Z \\ &= f \cdot \nabla_X \nabla_Y Z - f \cdot \nabla_Y (\nabla_X Z) - f \cdot \nabla_{[X,Y]}(Z) \\ &= f \cdot R(X,Y)(Z). \end{split}$$

Cela montre la $C^{\infty}(M)$ -linéarité de R en X. On prouve de façon semblable que

$$R(X, fY)(Z) = R(X, Y)(fZ) = f \cdot R(X, Y)(Z).$$

Ainsi le tenseur de courbure est un $\binom{1}{3}$ -tenseur. Dans le cas d'une variété Riemannienne (M,g), nous introduisons aussi le $\binom{0}{4}$ -tenseur de courbure

$$\bar{R}: \Gamma(M) \times \Gamma(M) \times \Gamma(M) \times \Gamma(M) \to C^{\infty}(M)$$

défini par

$$\bar{R}(X,Y,Z,W) = g(R(X,Y)Z,W) \tag{4.1.2}$$

où R est le $\binom{1}{3}$ -tenseur de la connexion de Levi-Civita.

Il est fréquent de laisser tomber la barre sur ce tenseur et de le noter simplement R. Le symbole R désigne alors deux types de tenseurs (reliés par (4.1.2)), le contexte permet généralement de décider lequel des deux tenseurs apparaît dans une formule ou un calcul et il n'y a pas de risque d'ambigüité. Noter que les deux tenseurs contiennent exactement la même information.

L'interprétation géométrique du tenseur de courbure, et en particulier la justification du terme "courbure" pour cet opérateur, sera clarifiée plus tard. Pour nous familiariser avec ce tenseur nous commençons par explorer ses propriétés algébriques. Commençons par examiner l'expression en coordonnées du tenseur de courbure

Lemme 4.1.2 Soit x^1, \dots, x^n un système de coordonnées définit dans un ouvert U de M. On a alors

$$R = R_{ijk}^l dx^i \otimes dx^j \otimes dx^k \otimes \frac{\partial}{\partial x^l},$$

où les composantes sont données par

$$\begin{split} R^l_{ijk} &= R\left(\frac{\partial}{\partial x^i}, \frac{\partial}{\partial x^j}, \frac{\partial}{\partial x^k}, dx^l\right). \\ &= \frac{\partial \Gamma^l_{jk}}{\partial x^i} - \frac{\partial \Gamma^l_{ik}}{\partial x^j} + \Gamma^m_{jk} \Gamma^l_{im} - \Gamma^m_{ik} \Gamma^l_{jm}. \end{split}$$

 $Le \begin{pmatrix} 0 \\ 4 \end{pmatrix}$ tenseur a pour composantes

$$\overline{R}_{ijkl} = g_{lm} R^m_{ijk}.$$

Preuve. On a par définition

$$R\left(\frac{\partial}{\partial x^i}, \frac{\partial}{\partial x^j}\right) \frac{\partial}{\partial x^k} = R_{ijk}^l \cdot \frac{\partial}{\partial x^l}.$$

Pour simplifier les notations, on pose

$$\partial_j = \frac{\partial}{\partial x^j}$$
 et $\nabla_i = \nabla_{\partial_i} = \nabla_{\frac{\partial}{\partial x^i}}$.

Les symboles de Christoffels de ∇ vérifient

$$\nabla_j \partial_k = \Gamma_{jk}^m \partial_m,$$

ainsi

$$\nabla_{i}\nabla_{j}\partial_{k} = \nabla_{i}(\Gamma^{m}_{jk}\partial_{m})$$

$$= \Gamma^{m}_{jk}\nabla_{i}(\partial_{m}) + (\partial_{i}\Gamma^{m}_{jk})\partial_{m}$$

$$= \Gamma^{m}_{jk}\Gamma^{l}_{im}\partial_{l} + (\partial_{i}\Gamma^{m}_{jk})\partial_{m}$$

$$= (\Gamma^{m}_{ik}\Gamma^{l}_{im} + \partial_{i}\Gamma^{l}_{ik})\partial_{l}$$

de même

$$\begin{split} \nabla_{j}\nabla_{i}\partial_{k} &= \nabla_{j}(\Gamma^{m}_{ik}\partial_{m}) \\ &= \Gamma^{m}_{ik}\nabla_{j}(\partial_{m}) + (\partial_{j}\Gamma^{m}_{ik})\partial_{m} \\ &= \Gamma^{m}_{ik}\Gamma^{l}_{jm}\partial_{l} + (\partial_{j}\Gamma^{m}_{ik})\partial_{m} \\ &= (\Gamma^{m}_{ik}\Gamma^{l}_{jm} + \partial_{j}\Gamma^{l}_{ik})\partial_{l} \end{split}$$

Par conséquent

$$R(\partial_i, \partial_j)\partial_k = \nabla_i \nabla_j \partial_k - \nabla_j \nabla_i \partial_k$$

= $(\partial_i \Gamma^l_{jk} - \partial_j \Gamma^l_{ik} + \Gamma^m_{jk} \Gamma^l_{im} - \Gamma^m_{ik} \Gamma^l_{jm})\partial_l$.

De façon équivalente

$$R_{ijk}^{l} = \partial_{i}\Gamma_{jk}^{l} - \partial_{j}\Gamma_{ik}^{l} + \Gamma_{jk}^{m}\Gamma_{im}^{l} - \Gamma_{ik}^{m}\Gamma_{jm}^{l}.$$

Observons qu'il suit immédiatement du lemme précédent que le tenseur de courbure d'une variété riemannienne localement isométrique à l'espace euclidien \mathbb{R}^n est nul. On verra que la réciproque est également valable : toute variété variété riemannienne de courbure nulle est localement isométrique à \mathbb{R}^n .

Remarque. Rappelons que lorsque ∇ est la connexion de Levi-Civita d'une variété Riemannienne (M, q), alors

$$\Gamma_{ij}^{k} = \frac{1}{2}g^{km} \left(\frac{\partial g_{mj}}{\partial x^{i}} + \frac{\partial g_{mi}}{\partial x^{j}} - \frac{\partial g_{ij}}{\partial x^{m}} \right).$$

Par conséquent les coefficients du tenseur de courbures R s'écrivent algébriquement à partir des dérivées premières et secondes des composantes du tenseur métrique g_{ij} . On peut considérer que le tenseur de courbure est une sorte de "hessien" du tenseur métrique. En élaborant cette remarque, on obtient la formule suivante:

Lemme 4.1.3 Au centre d'un systèmes de coordonnées normales de Riemann, les dérivées secondes du tenseur métrique sont données par

$$\partial_{ij}^2 g_{kl} = \frac{1}{6} (R_{iklj} + R_{ikjl}).$$

50

Proposition 4.1.4 Le tenseur de courbure d'une variété riemannienne vérifie les propriétés algébriques suivantes

- (i) R(X,Y)Z = -R(Y,X)Z.
- (ii) R(X,Y)Z + R(Y,Z)X + R(Z,X)Y = 0.
- (iii) $\langle R(X,Y)Z,W\rangle = -\langle R(X,Y)(W),Z\rangle$.
- (iv) $\langle R(X,Y)Z,W\rangle = \langle R(Z,W)X,Y\rangle$.

Ces propriétés s'écrivent sont un peu plus faciles à lires dans le cas du $\binom{0}{4}$ tenseur de courbure :

- (i) $\overline{R}(X, Y, Z, W) = -\overline{R}(Y, X, Z, W)$.
- (ii) $\overline{R}(X, Y, Z, W) + \overline{R}(Y, Z, X, W) + \overline{R}(Z, X, Y, W) = 0.$
- (iii) $\overline{R}(X, Y, Z, W) = -\overline{R}(X, Y, W, Z)$.
- (iv) $\overline{R}(X, Y, Z, W) = \overline{R}(Z, W, X, Y)$.

Ainsi le $\binom{0}{4}$ est antisymétrique en les deux premières variables , il est aussi antisymétrique en les deux dernières variables et se comporte de façon symétrique lorsqu'on échange les deux premières variables avec les deux dernières variables. La deuxième condition s'appelle la première identité de Bianchi.

Preuve. La première propriété est une conséquence immédiate de la définition du tenseur de courbure. Montrons la seconde propriété, on a :

$$R(X,Y)Z = \nabla_X(\nabla_Y Z) - \nabla_Y(\nabla_X Z) - \nabla_{[X,Y]} Z$$

$$R(Y,Z)X = \nabla_Y(\nabla_Z X) - \nabla_Z(\nabla_Y X) - \nabla_{[Y,Z]} X$$

$$R(Z,X)Y = \nabla_Z(\nabla_X Y) - \nabla_X(\nabla_Z Y) - \nabla_{[Z,X]} Y.$$

Notons S la somme S = R(X,Y)Z + R(Y,Z)X + R(Z,X)Y. Alors

$$\begin{split} S &= \nabla_X (\nabla_Y Z - \nabla_Z Y) + \nabla_Y (\nabla_Z X - \nabla_X Z) \\ &+ \nabla_Z (\nabla_X Y - \nabla_Y X) - \nabla_{[X,Y]} Z - \nabla_{[Y,Z]} X - \nabla_{[Z,X]} Y. \end{split}$$

Or la symétrie de la connexion de Levi-Civita dit que $\nabla_Y Z - \nabla_Z Y = [Z, Y]$, donc

$$\nabla_X(\nabla_YZ - \nabla_ZY) - \nabla_{[Y,Z]}X = \nabla_X([Y,Z]) - \nabla_{[Y,Z]}X = [X,[Y,Z]]$$

En appliquant cette remarque aux autres parties de la somme S, on obtient

$$S = [X, [Y, Z]] + [Y, [Z, X]] + [Z, [X, Y]]$$

qui est nul par l'identité de Jacobi.

La troisième propriété découle de la compatibilité de la connexion avec la métrique. Pour la démontrer il suffit de prouver que

$$g(R(X,Y)W,W) = 0$$

pour tous vecteurs X, Y, W. Observons que

$$X(Yg(W,W)) = 2Xg(\nabla_Y W, W) = 2g(\nabla_X \nabla_Y W, W) + 2g(\nabla_Y W, \nabla_X W).$$

De même

$$Y(Xg(W,W)) = 2Yg(\nabla_X W, W) = 2g(\nabla_Y \nabla_X W, W) + 2g(\nabla_X W, \nabla_Y W).$$

En soustrayant ces deux expressions on obtient

$$X(Yg(W,W)) - Y(Xg(W,W)) = 2g(\nabla_X \nabla_Y W - \nabla_Y \nabla_X W, W),$$

et donc

$$\begin{split} g(R(X,Y)W,W) &= & g(\nabla_X \nabla_Y W - \nabla_Y \nabla_X W - \nabla_{[X,Y]} W, W) \\ &= & \frac{1}{2} \left(X(Yg(W,W)) - Y(Xg(W,W)) \right) - g(\nabla_{[X,Y]} W, W) \\ &= & \frac{1}{2} [X,Y] g(W,W) - g(\nabla_{[X,Y]} W, W) \\ &= & 0. \end{split}$$

La dernière propriété est une conséquence algébrique (non banale) des trois autres.

4.1.1 La courbure sectionnelle

Proposition 4.1.5 Soit p un point de la variété Riemannienne (M,g), et $\Pi \subset T_pM$ un sous-espace vectoriel de dimension 2 de T_pM engendré par deux vecteurs X and Y. Alors la quantité

$$K(X,Y) = \frac{\langle R(X,Y)Y, X \rangle}{\|X\|^2 \|Y\|^2 - \langle X, Y \rangle^2}$$

ne dépend que du plan Π et non des vecteurs X, Y.

Remarquons que le dénominateur $||X||^2||Y||^2 - \langle X,Y\rangle^2$ représente le carré de l'aire du parallélogramme construit sur les vecteurs X,Y; on la note aussi $||X\wedge Y||^2$.

Définition. Cette quantité s'appelle la courbure sectionnelle du 2-plan $\Pi \subset T_pM$, et on note $K(\Pi) = K(X,Y)$.

Preuve de la proposition. Soit e_1, e_2 une base orthonormée du 2-plan Π . Alors on peut écrire $X = x^1e_1 + x^2e_2$ et $Y = y^1e_1 + y^2e_2$. La multilinéarité du tenseur de courbure avec la proposition 4.1.4 entraîne que

$$R(X, Y, Y, X) = \det \begin{pmatrix} x^1 & y^1 \\ x^2 & y^2 \end{pmatrix}^2 \cdot R(e_1, e_2, e_2, e_1).$$

Le résultat suit immédiatement.

52

4.1.2 Courbure de Ricci et courbure scalaire.

Définition. Si $V, W \in T_pM$ sont des vecteurs tangents en un point p d'une variété riemannienne (M, g), alors

$$X \mapsto R(X, V)(W)$$

définit un endomorphisme de l'espace tangent T_pM . La trace de cet endomorphisme est la courbure de Ricci. On note

$$\operatorname{Ric}_n(V, W) = \operatorname{Trace}[X \mapsto R(X, V)(W)].$$

Si e_1, \ldots, e_n est une base orthonormée de T_pM , alors

$$\operatorname{Ric}_p(V, W) = \sum_i R(e_i, V, W, e_i),$$

c'est la "contraction" ou la "trace" du tenseur de courbure. La courbure de Ricci est donc un champ de tenseurs covariant d'ordre 2, ses composante dans un systèmes de coordonnées locales on a

$$\operatorname{Ric} = \operatorname{Ric}_{ij} dx^i \otimes dx^j, \quad \operatorname{Ric}_{ij} = \sum_k R_{kij}^k$$

Lemme 4.1.6 Le tenseur de Ricci est symétrique :

$$Ric(V, W) = Ric(W, V).$$

Preuve. On a

$$R(e_i, V, W, e_j) = -R(e_i, V, e_j, W) = -R(e_j, W, e_i, V) = R(e_j, W, V, e_i).$$

En posant j = i et en sommant sur i on obtient le résultat.

Definition La Courbure scalaire est la contraction du tenseur de Ricci, c'est-à-dire la fonction $S \in C^{\infty}(U)$ définie par

$$S(p) = \sum_{j} \operatorname{Ric}_{p}(e_{j}, e_{j}),$$

où e_1, \ldots, e_n est une base orthonormée de T_pM ,

Remarque. Si e_1, \ldots, e_n est une base orthonormée, alors

$$\operatorname{Ric}_p(e_j, e_j) = \sum_{j \neq i} K_p(e_i, e_j)$$
 et $S(p) = \sum_i \sum_{j \neq i} K_p(e_i, e_j)$.

En particulier si la courbure sectionnelle de M est constante = k, alors

$$Ric_p(e_j, e_j) = (n-1)k$$
 et $S = n(n-1)k$.

4.2 Sous-variétés et deuxième forme fondamentale

4.2.1 Définition

Soit (M,g) une variété Riemannienne de dimension m et $N \subset M$ une sous-variété de dimension n. Pour $p \in M$ on note :

$$T_p N^{\perp} = \{ v \in T_p M \mid v \perp T_p N \}$$

le complément orthogonal de T_pN dans T_pM . Observons que $T_pM=T_pN\oplus T_pN^{\perp}$, en particulier

$$\dim(T_p N^{\perp}) = \dim(M) - \dim(N) = m - n = \operatorname{codim}(N, M).$$

On note

$$\pi_p^{\top}: T_pM \to T_pN$$
 et $\pi_p^{\perp}: T_pM \to T_pN^{\perp}$

les projections naturelles, et $\overline{g} = g|_N$ la restriction du tenseur métrique de M à la sous-variété N. On dit parfois que \overline{g} est la première forme fondamentale de $N \subset (M,g)$, observons que (N,\overline{g}) est elle-même une variété Riemannienne.

Définition 4.2.1 Soient $X, Y \in \Gamma(M)$ deux champs de vecteurs de M et p un point sur la sous-variété N. On pose

$$\overline{\nabla}_X Y := \pi^\top (\nabla_X Y) \qquad (aussi\ not\'e\ (\nabla_X Y)^\top)$$

et

$$B(X,Y) := \pi^{\perp}(\nabla_X Y)$$
 (aussi noté $(\nabla_X Y)^{\perp}$).

B(X,Y) s'appelle la deuxième forme fondamentale de $N \subset M$.

Observons que

$$\nabla_X Y = \overline{\nabla}_X Y + B(X, Y)$$

avec $\overline{\nabla}_X Y \in TN$ et $B(X,Y) \perp TN$.

Afin d'étudier la deuxième forme fondamentale B et l'opérateur $\overline{\nabla}$, on introduit l'ensemble $\Gamma(M,N)$ des champs de vecteurs de M qui sont tangents N en tout point $p \in N$:

$$\Gamma(M, N) = \{ X \in \Gamma(M) \mid X_p \in T_p N \text{ pour tout } p \in N \},$$

Lemme 4.2.2 Pour tout $X \in \Gamma(M)$ on a

- a.) $X \in \Gamma(M,N)$ si et seulement si X(f) = 0 pour toute fonction $f \in C^{\infty}(M)$ qui est constante sur N.
- b.) Si $X, Y \in \Gamma(M, N)$, alors $[X, Y] \in \Gamma(M, N)$.
- c.) L'application de restriction $\Gamma(M,N) \to \Gamma(N)$ est surjective, i.e. tout champs de vecteurs $X \in \Gamma(N)$ admet une extension (non unique) en un champ de vecteurs de M.

Preuve. (a.) Soit $X \in \Gamma(M, N)$ et $f \in C^{\infty}(M)$ une fonction qui est constante sur N. Pour un point $p \in N$ on choisit une courbe $\gamma : (-\varepsilon, \varepsilon) \to N$ telle que $\gamma(0) = p$ et $\dot{\gamma}(0) = X_p$, alors

$$X_p(f) = \frac{d}{dt}f(\gamma(t)) = 0$$

puisque $f(\gamma(t))$ est constant.

Pour prouver la direction inverse, on choisit un système de coordonnées (x^1,\ldots,x^m) dans un voisinage $U\subset M$ d'un point $p\in N$ tel que $N\cap U=\{x\in U\mid x^{n+1}=\ldots x^m=0\}$ (un tel système de coordonnées est dit adapté à la sous-variété N). Si $X\in \Gamma(M)$ s'annule sur toute fonction constante sur N, alors $X(x^j)=0$ pour $n+1\leq j\leq m$. Posons $X=\sum_{j=1}^m a^j\frac{\partial}{\partial x^j}$, alors $a^j=X(x^j)=0$ for j>n. Par conséquent

$$X = \sum_{j=1}^{n} a^{j} \frac{\partial}{\partial x^{j}}$$

est en effet tangente à N.

(b) C'est une conséquence directe de (a): si $f \in C^{\infty}(M)$ est constante sur N, alors

$$[X.Y](f) = X(Yf) - Y(X(f)) = 0 - 0 = 0.$$

(c) Pour un champ $X \in \Gamma(N)$ on doit construire une extension $\tilde{X} \in \Gamma(M)$ telle que pour tout $p \in N$ on a $\tilde{X}_p = X_p$. On construit d'abord cette extension dans le domaine $U \subset M$ d'un système de coordonnées au voisinage de $p \in N$ adapté à la sous-variété, i.e. tel que $N \cap U = \{x \in U \mid x^{n+1} = \cdots = x^m = 0\}$. La restriction de X à $N \cap U$ s'écrit $X = \sum_{j=1}^n a^j \frac{\partial}{\partial x^j}$ et on définit \tilde{X} par la même formule (mais dans U et non seulement dans $N \cap U$). Nous concluons la preuve avec un argument de partition de l'unité.

Nous pouvons maintenant démontrer le résultat suivant :

Proposition 4.2.3 $\overline{\nabla}$ est la connexion de Levi-Civita de (N, \overline{q}) .

Preuve On vérifie d'abord que $\overline{\nabla}$ est sans torsion. Donnons-nous $X,Y\in\Gamma(N)$ et étendons ces champs en tant que champs de vecteurs dans M (c'est-à-dire comme éléments de $\Gamma(M,N)$). Nous avons alors en tout point de N

$$\overline{\nabla}_X Y - \overline{\nabla}_Y X = (\nabla_X Y)^\top - (\nabla_Y X)^\top = [X, Y]^\top = [X, Y]$$

car [X, Y] est tangent à N.

Vérifions maintenant que $\overline{\nabla}$ est compatible avec la métrique \overline{g} sur N. Soit $X,Y,Z\in\Gamma(N)$ et étendons à nouveau ces champs de vecteurs en tant que champs de vecteurs dans M. Nous avons alors

$$\begin{split} Z\bar{g}(X,Y) &= Zg(X,Y) = g(\nabla_Z X,Y) + g(X,\nabla_Z Y) \\ &= g(\overline{\nabla}_Z X + B(Z,X),Y) + g(X,\overline{\nabla}_Z Y + B(Z,Y)) \\ &= g(\overline{\nabla}_Z X,Y) + g(X,\overline{\nabla}_Z Y) \\ &= \bar{g}(\overline{\nabla}_Z X,Y) + \bar{g}(X,\overline{\nabla}_Z Y). \end{split}$$

Proposition 4.2.4 La deuxième forme fondamentale d'une sous-variété de $N \subset (M,g)$ vérifie les propriétés suivantes:

- (a.) B est $C^{\infty}(N)$ bilinéaire (i.e. B est tensoriel).
- (b.) Pour tout $p \in N$, $B_p : T_pN \times T_pN \to T_pN^{\perp}$ est bien défini (i.e. $B(X_p, Y_p)$ ne dépend que des valeurs de X et Y en $p \in N$).
- (c.) B est symétrique.

Preuve (a.) Il est clair que B est \mathbb{R} -bilineaire. Prouvons que B(fX,Y) = B(X,fY) = fB(X,Y) pour tout $f \in C^{\infty}(N)$ et tout $X,Y \in \Gamma(N)$. Etendons f comme fonction $f \in C^{\infty}(M)$, nous avons alors en tout point $p \in N$:

$$B(fX,Y) = \pi^{\perp}(\nabla_{fX}Y) = \pi^{\perp}(f\nabla_{X}Y) = f\pi^{\perp}(\nabla_{X}Y) = fB(X,Y)$$

et

$$B(X, fY) = \pi^{\perp}(\nabla_X(fY)) = \pi^{\perp}(f\nabla_XY + X(f)Y) = f\pi^{\perp}(\nabla_XY) = fB(X, Y)$$

(on a utilisé $Y \in \ker \pi^{\perp}$).

(b.) est une conséquence de (a). Choisissons un système de coordonnées (x^1, \ldots, x^m) adapté à la sous-variété N. La restriction de B à $T(N \cap U)$ est déterminée par ses composantes :

$$B_x\left(\frac{\partial}{\partial x^i}, \frac{\partial}{\partial x^j}\right) = \sum_{k=1}^m B_{ij}^k(x) \frac{\partial}{\partial x^k}.$$

(c.) Nous avons maintenant

$$B(X,Y) - B(Y,X) = \pi^{\perp}(\nabla_X Y) - \pi^{\perp}(\nabla_Y X)$$
$$= \pi^{\perp}(\nabla_X Y - \nabla_Y X)$$
$$= \pi^{\perp}([X,Y]),$$

qui est nul puisque $[X, Y] \in \Gamma(M, N)$.

Le lemme suivant nous dit que la seconde forme fondamentale mesure l'accélération covariante dans M d'une géodésique de N.

Lemme 4.2.5 Pour toute géodésique γ de N on a

$$B(\dot{\gamma}(t), \dot{\gamma}(t)) = \nabla_{\dot{\gamma}(t)}\dot{\gamma}(t).$$

Preuve C'est évident :

$$B(\dot{\gamma}(t), \dot{\gamma}(t)) = \nabla_{\dot{\gamma}(t)}\dot{\gamma} - \overline{\nabla}_{\dot{\gamma}(t)}\dot{\gamma} = \nabla_{\dot{\gamma}(t)}\dot{\gamma}$$

car $\overline{\nabla}_{\dot{\gamma}(t)}\dot{\gamma}=0$ puisque γ est une géodésique de $(N,\bar{g}).$

Définition. On dit que la sous-variété $N \subset M$ est totalement géodésique si toute géodésique de N est aussi une géodésique de M.

Nous avons donc par le lemme précédent :

Corollaire 4.2.6 $N \subset M$ est totalement géodésique si et seulement si $B \equiv 0$.

4.2.2 Les équations fondamentales

Voyons les équations fondamentales de la théorie des sous-variétés s'une variété riemannienne.

Proposition 4.2.7 (L'équation de Weingarten) Soit N une sous-variété de (M,g) et $X,Y,W \in \Gamma(M)$. Supposons que pour tout $p \in N$ on a $X_p,Y_p \in T_pN$ (i.e. $X,Y \in \Gamma(M,N)$) et $W_p \in T_pN^{\perp}$. Alors

$$g_n(\nabla_X W, Y) = -g_n(W, B(X, Y))$$

pour tout $p \in N$.

Preuve. On a $g_p(W,Y) = 0$ pour tout $p \in N$, donc

$$\begin{split} 0 &= Xg(W,Y) \\ &= g(\nabla_X W,Y) + g(W,\nabla_X Y) \\ &= g(\nabla_X W,Y) + g(W,\overline{\nabla}_X Y + B(X,Y)) \\ &= g(\nabla_X W,Y) + g(W,B(X,Y)) \end{split}$$

 $\operatorname{car} \overline{\nabla}_X Y \perp W.$

Le résultat principal sur la seconde forme fondamentale est l'équation de Gauss qui compare les tenseurs de courbure de N et M.

Théorème 4.2.8 (L'équation de Gauss) Soit p un point d'une N sous-variété de (M,g) et $X,Y,Z,W \in T_pN$. Alors

$$\bar{g}(\bar{R}(X,Y)Z,W) - g(R(X,Y)Z,W) = g(B(X,W),B(Y,Z)) - g(B(X,Z),B(Y,W)),$$

où R est le tenseur de courbure (M,g) et \bar{R} est le tenseur de courbure (N,\bar{g}) .

Preue. On étend les vecteurs X, Y, Z, W en champs $X, Y, Z, W \in \Gamma(M, N)$. Pour la preuve on peut supposer sans perdre de généralité que tout les crochets s'annulent [X, Y] = 0 etc. On a alors

$$\overline{\nabla}_{X}\overline{\nabla}_{Y}Z = \nabla_{X}(\overline{\nabla}_{Y}Z) - B(X, \overline{\nabla}_{Y}Z)
= \nabla_{X}(\nabla_{Y}Z - B(Y, Z)) - B(X, \overline{\nabla}_{Y}Z)
= \nabla_{X}\nabla_{Y}Z - \nabla_{X}B(Y, Z) - B(X, \overline{\nabla}_{Y}Z).$$

Pour un vecteur W tangent à N on a $g(B(X, \overline{\nabla}_Y Z), W) = 0$, par conséquent

$$g(\overline{\nabla}_X \overline{\nabla}_Y Z, W) = g(\nabla_X \nabla_Y Z, W) - g(\nabla_X B(Y, Z), W).$$

En utilisant maintenant l'équation de Weingarten

$$g(\nabla_X B(Y,Z), W) = -g(B(Y,Z), B(X,W)),$$

on obtient

$$g(\overline{\nabla}_X \overline{\nabla}_Y Z, W) = g(\nabla_X \nabla_Y Z, W) + g(B(X, W), B(Y, Z)).$$

De même

$$g(\overline{\nabla}_Y \overline{\nabla}_X Z, W) = g(\nabla_Y \nabla_Y Z) + g(B(X, Z), B(Y, W)).$$

L'équation de Gauss suit immédiatement des deux dernières égalités.

Corollaire 4.2.9 Si N est une sous-variété totalement géodésique de (M,g), alors

$$\bar{R}(X,Y)Z = R(X,Y)Z$$

pour tous $X, Y, Z \in TN$.

Corollaire 4.2.10 Soit $\overline{K}_p(\Pi)$ la courbure sectionnelle dans (N, \overline{g}) d'un 2-plan $\Pi \subset T_pN$ et $K_p(\Pi)$ la courbure sectionnelle du même 2-plan Π mais vu dans T_pM . Alors

$$\overline{K}_p(\Pi) = K_p(\Pi) + \frac{\langle B(X,X), B(Y,Y) \rangle - \|B(X,Y)\|^2}{\|X \wedge Y\|^2},$$

où $X, Y \in T_pM$ est une base de Π .

On dit parfois que $\overline{K}_p(\Pi)$ est la courbure sectionnelle intrinsèque de $\Pi \subset T_pN$ et $K(\Pi)$ est la courbure sectionnelle ambiante.

Une surface réglée dans une variété riemannienne (M,g) est une sous-variété $N \subset M$ de dimension 2 telle que pour tout $p \in N$ il existe une courbe $\gamma : (-\varepsilon, \varepsilon) \to N$ contenue dans N telle que γ est une géodésique dela variété ambiante M, $\gamma(0) = p$ et $\dot{\gamma}(0) \neq 0$.

Corollaire 4.2.11 (L'inégalité de Synge) $Si N \subset M$ est une surface réglée, alors

$$\overline{K}_p(T_pN) \le K_p(T_pN).$$

En particulier toute surface réglée de \mathbb{R}^n est à courbure $K \leq 0$.

Preuve. Choisissons une base orthonormée X,Y de T_pN telle que $X=\dot{\gamma}(0)$ où $\gamma\subset N$ est une géodésique de M. Alors B(X,X)=0 par le lemme, donc

$$\overline{K}_p(\Pi) = K_p(\Pi) - ||B(X,Y)||^2 \le K_p(\Pi).$$

4.2.3 Hypersurfaces

Considérons le cas spécial des hypersurfaces, i.e. des sous-variété $N\subset (M,g)$ telles que $n=\dim(N)=\dim(M)-1.$

Définitions. 1. Une co-orientation de l'hypersurface $N \subset M$ est un champs de vecteurs C^{∞} orthogonal à N de longueur 1

$$V: N \to TM$$
, $V_p \perp T_p N$, $||V_p|| = 1$

pour tout $p \in N$. Notons qu'une co-orientation existe au voisinage de tout point d'une hypersurface mais pas toujours globalement (la ruban de Möbius dans \mathbb{R}^3 n'est pas globalement co-orientable).

2. La seconde forme fondamentale scalaire d'une hypersurface $N \subset (M, g)$ co-orientée est le champ de tenseurs $b \in \text{Tens}_2^0(N)$ défini par

$$b(X,Y) = q(B(Y,Y),V) = q(\nabla_X Y, V) \Leftrightarrow B(X,Y) = b(Y,X) \cdot V.$$

3. L'application de Weingarten de l'hypersurface co-orientée $N \subset (M,g)$ est définie par 1

$$L = \nabla V \quad \Leftrightarrow \quad L(X) = \nabla_X V$$

Il est facile de vérifier que $L(X) \perp V$, par conséquent l'application de Weingarten définit un endomorphisme $L_p: T_pN \to T_pN$ (ou si on préfère $L \in \text{Tens}_1^1(N)$). L'équation de Weingarten peut s'écrire

$$b(X,Y) = -g(L(X),Y).$$

En particulier L est symétrique g(L(X), Y) = g(X, L(Y)) et les valeurs propres de L sont donc réelles.

Certains auteurs préfèrent l'autre convention de signe : $L = -\nabla V$. L'application de Weingarten s'appelle aussi en anglais "the shape operator".

Definitions.

i.) Les courbures principales de l'hypersurface co-orientée N au point p sont les valeurs propres de L_p . On les notes

$$k_1(p),\ldots,k_n(p).$$

ii.) La courbure de Gauss (ou de Gauss-Kronecker) de N en p est le déterminant de L:

$$K_{\text{Gauss}}(p) = \det(L) = k_1(p) \cdots k_n(p).$$

iii.) La courbure moyenne de N en p est

$$H(p) = \frac{1}{n}\operatorname{Trace}(L) = \frac{k_1(p) + \dots + k_n(p)}{n}.$$

iv.) Le point $p \in N$ est dit ombilique si

$$k_1(p) = k_2(p) = \dots = k_n(p).$$

Un théorème classique dit que les seules surfaces de \mathbb{R}^3 dont tous les points sont ombiliques sont les plans et les sphères.

Si $N^2\subset M^3$ est une surface dans une variété de dimension 3 et p un point de N, alors l'équation de Gauss peut s'écrire:

$$\bar{K}(p) = K(p) + K_{\text{Gauss}}(p),$$

où $K(p) = K^M(T_pN)$ est la courbure sectionnelle de $T_pN \subset T_pM$ dans la variété ambiante M et $\bar{K}(p) = K^N(T_pN)$ est la la courbure sectionnelle intrinsèque.

Et nous avons le

Théorème 4.2.12 (Théorème egregium de Gauss (1827)) Si $S \subset \mathbb{R}^3$ est une surface dans l'espace Euclidien, alors la courbure de Gauss k_1k_2 ne dépend que de la première forme fondamentale

Preuve. Comme la courbure ambiante K=0, la courbure de Gauss et la courbure sectionnelle intrinsèque de S coincident :

$$k_1k_2=\bar{K}.$$

4.2.4 Relation avec le Hessien d'une fonction

Dans ce paragraphe nous expliquons le lien entre la deuxième forme fondamentale d'une hypersurface définie par $N = f^{-1}(0)$ où $f: M \to \mathbb{R}$ est une fonction C^{∞} non singulière et le hessien de cette fonction.

Rappelons d'abord que si ω est une 1-forme sur M, alors sa dérivée covariante est définie par

$$\nabla \omega(X, Y) = X\omega(Y) - \omega(\nabla_X Y).$$

Un calcul montre que

$$\nabla \omega(X, Y) - \nabla \omega(Y, X) = d\omega(X, Y),$$

donc si ω est fermée, alors $\nabla \omega$ est un (0,2)-tenseur symétrique.

En particulier le Hessien d'une fonction $f: M \to \mathbb{R}$, que nous définissons par

$$\operatorname{Hess}_f := \nabla df$$

est symétrique : $\operatorname{Hess}_f(X,Y) = \operatorname{Hess}_f(Y,X)$. Notons que

$$\operatorname{Hess}_f(X,Y) = \nabla df(X,Y) = X(Yf) - df(\nabla_X Y) = (XY - \nabla_X Y)f.$$

En coordonnées locales :

$$\operatorname{Hess}_{f} = \left(\frac{\partial^{2} f}{\partial x^{i} \partial x^{j}} - \Gamma_{ij}^{k} \frac{\partial f}{\partial x^{k}}\right) dx^{i} \otimes dx^{j}.$$

Rappelons que le gradient de $f \in C^{\infty}(M)$ est le champ de vecteur sur M défini par $\langle \operatorname{grad} f, Z \rangle = df(Z)$ pour tout $Z \in TM$.

Lemme 4.2.13 i) $\operatorname{Hess}_f(X,Y) = \langle \nabla_X \operatorname{grad} f, Y \rangle$;

$$ii) \operatorname{Hess}_f(X, X) = \frac{d^2}{dt^2} f \circ \gamma, \qquad où \ \gamma(t) = \exp(tX).$$

Preuve En utilisant $\operatorname{Hess}_f(X,Y) = X(Yf) - df(\nabla_X Y)$ on voit que

$$X(Yf) = X\langle Y, \operatorname{grad} f \rangle = \langle \nabla_X Y, \operatorname{grad} f \rangle + \langle Y, \nabla_X \operatorname{grad} f \rangle$$
$$= (\nabla_X Y) f + \langle \nabla_X \operatorname{grad} f, Y \rangle.$$

(ii) Puisque γ est géodésique, on a $\nabla_{\dot{\gamma}}\dot{\gamma}=0$, donc

$$(XX - \nabla_X X)f = \frac{d^2}{dt^2} f \circ \gamma - (\nabla_{\dot{\gamma}} \dot{\gamma})f = \frac{d^2}{dt^2} f \circ \gamma.$$

Corollaire 4.2.14 Soit $f: M \to \mathbb{R}$ une fonction différentiable et c une valeur régulière de f. Alors la seconde forme fondamentale scalaire de l'hypersurface $S = f^{-1}(c) \subset M$ pour la co-orientation induite par le gradient de f est donnée par

$$b(X,Y) = -\frac{\operatorname{Hess}_f(X,Y)}{\|\operatorname{grad} f\|}.$$

Preuve Notons $W := \operatorname{grad} f$ et $V = W/\|W\|$. Observons que $\langle Y, W \rangle = 0$ pour tout $Y \in TS$, par conséquent

$$0 = X\langle Y, W \rangle = \langle \nabla_X Y, W \rangle + \langle \nabla_X W, Y \rangle = \langle B(X, Y), W \rangle + \operatorname{Hess}_f(X, Y),$$

et donc

$$\operatorname{Hess}_{f}(X,Y) = -\langle B(X,Y), W \rangle = -\|W\| \langle B(X,Y), V \rangle = -\|W\| b(X,Y).$$

4.3 La formule de variation seconde

Le but de ce paragraphe est de prouver le résultat suivant :

Théorème 4.3.1 (Formule de variation seconde) $Soit \gamma : [a,b] \to (M,g)$ une géodésique de longueur $\ell > 0$ paramétrée par la longueur d'arc dans la variété riemannienne (M,g) et $soit \phi : [a,b] \times (-\varepsilon,\varepsilon) \to M$ une variation de classe C^2 . Notons $\phi_s : [a,b] \to M$ la courbe $\phi_s(t) = \phi(t,s)$ et $\ell(\phi_s)$ sa longueur. Alors

$$\frac{d^2}{ds^2}\bigg|_{s=0}\ell(\phi_s) = \langle \nabla_Y Y, \dot{\gamma} \rangle \bigg|_{t=a}^b + \int_a^b \bigg(\|\nabla_X Y^\perp\|^2 - R(Y, \dot{\gamma}, \dot{\gamma}, Y) \bigg) dt$$

où R est le $\binom{0}{4}$ tenseur de courbure de Riemann,

$$X = \phi_* \left(\frac{\partial}{\partial t} \right) = \frac{\partial \phi}{\partial t}, \qquad Y = \phi_* \left(\frac{\partial}{\partial t} \right) = \frac{\partial \phi}{\partial s}.$$

sont les champs de variation et $Y^{\perp} = Y - \frac{\langle Y, X \rangle}{\|X\|^2} X$ est la composante de Y orthogonale à X.

Rappelons que $\phi: [a,b] \times (-\varepsilon,\varepsilon) \to M$ est une variation de la courbe γ si c'est une application de classe C^2 telle que $\phi(t,0) = \gamma(t)$. Les champs X et Y sont des champs de vecteurs le long de ϕ , observons que si s=0, alors $X_{t,0}=\dot{\gamma}(t)$. En particulier ce vecteur est non nul (car γ est une géodésique non constante). Quitte à restreindre ε , on supposera que X est partout non nul. Remarquons encore que $\|X\|$ et $\langle X,Y\rangle$ sont des fonctions de s et t.

Pour la preuve de cette formule, nous aurons besoin de trois lemmes.

Lemme 4.3.2 Pour toute variation $\phi : [a, b] \times (-\varepsilon, \varepsilon) \to M$ on a

$$\nabla_X Y = \nabla_Y X,\tag{4.3.1}$$

et

$$\langle \nabla_Y \nabla_X Y, X \rangle = \langle \nabla_X \nabla_Y Y, X \rangle - R(Y, X, X, Y) \tag{4.3.2}$$

Preuve. La première équation a été déjà démontrée (lemme 3.5.1). Pout prouver la seconde équation, on observe que

$$R(Y, X, X, Y) = g(\nabla_Y \nabla_X X, Y) - g(\nabla_X \nabla_Y X, Y) - g(\nabla_{[X,Y]} X, Y),$$

or $[X,Y] = \nabla_X Y - \nabla_Y X = 0$ par la première équation.

Lemme 4.3.3 La fonction $s \mapsto \ell(\phi_s)$ est dérivable et sa dérivée est donnée pour tout s par

$$\frac{d}{ds}\ell(\phi_s) = \int_a^b \left(\frac{\langle \nabla_X Y, X \rangle}{\|X\|}\right) dt.$$

Preuve. On a

$$\frac{d}{ds}\ell(\phi_s) = \int_a^b \frac{\partial}{\partial s} \left\| \frac{\partial \phi}{\partial t} \right\| dt = \int_a^b \frac{\partial}{\partial s} \sqrt{\langle X, X \rangle} dt$$

$$= \int_a^b \left(\frac{2\langle \nabla_Y X, X \rangle}{2\langle X, X \rangle^{1/2}} \right) dt = \int_a^b \left(\frac{\langle \nabla_X Y, X \rangle}{\|X\|} \right) dt.$$

Remarque. Une intégration par parties à partir du lemme précédent nous donne le résultat suivant (Formule de variation première) : Soit γ : $[a,b] \to M$ une courbe de longueur ℓ parcourue à vitesse constante (pas forcément géodésique), alors pour toute variation ϕ , on a

$$\left.\frac{d}{ds}\right|_{s=0}\ell(\phi_s) = \frac{(b-a)}{\ell}\left\{\left\langle\frac{\partial\phi}{\partial s},\dot{\gamma}\right\rangle\right|_{t=a}^b - \int_0^1 \left\langle\frac{\partial\phi}{\partial s}(0,s),\nabla_t\dot{\gamma}\right\rangle dt\right\}.$$

On a déjà prouvé cette formule. Une conséquence est qu'une courbe de classe C^2 est géodésique si et seulement si elle est parcourue à vitesse constante et elle est un point critique pour la fonction longueur.

Le troisième lemme nous donne la norme de $\nabla_X Y^{\perp} = \nabla_X (Y^{\perp})$.

Lemme 4.3.4 Pour s = 0 et $a \le t \le b$ on a

$$\|\nabla_X Y^{\perp}\|^2 = \|\nabla_X Y\|^2 - \langle \nabla_X Y, X \rangle^2.$$

Preuve. En s=0 on a $||X||=||\dot{\gamma}||=1$ et $\nabla_X X=\nabla_{\dot{\gamma}}\dot{\gamma}=0$, donc

$$\nabla_X Y^{\perp} = \nabla_X (Y - \langle Y, X \rangle X) = \nabla_X Y - \langle \nabla_X Y, X \rangle X,$$

ce qui signifie que $\nabla_X Y^{\perp}$ est la composante de $\nabla_X Y$ qui est orthogonale à X. On peut écrire cela ainsi:

$$\nabla_X(Y^\perp) = (\nabla_X Y)^\perp.$$

Par le théorème de Pythagore on a donc

$$\|\nabla_X Y\|^2 = \|\nabla_X Y^{\perp}\|^2 + \langle \nabla_X Y, X \rangle^2.$$

Preuve du théorème. Le lemme 1 dit que

$$\frac{d}{ds}\ell(\phi_s) = \int_a^b \frac{\langle \nabla_X Y, X \rangle}{\|X\|} dt.$$

Calculons la dérivée en s de l'intégrant :

$$\begin{split} \frac{\partial}{\partial s} \left(\frac{\langle \nabla_X Y, X \rangle}{\|X\|} \right) &= Y \left(\frac{\langle \nabla_X Y, X \rangle}{\|X\|} \right) \\ &= \frac{Y \langle \nabla_X Y, X \rangle}{\|X\|} + \langle \nabla_X Y, X \rangle Y \left(\frac{1}{\|X\|} \right) \\ &= \frac{\langle \nabla_Y \nabla_X Y, X \rangle + \langle \nabla_X Y, \nabla_Y X \rangle}{\|X\|} - \langle \nabla_X Y, X \rangle \frac{\langle \nabla_Y X, X \rangle}{\|X\|^3} \end{split}$$

En utilisant que $\nabla_X Y = \nabla_Y X$ et $||X|| = ||\dot{\gamma}|| = 1$ en s = 0, on obtient avec les lemmes 1 et 3 :

$$\begin{split} \frac{\partial}{\partial s}\bigg|_{s=0} \left(\frac{\langle \nabla_X Y, X \rangle}{\|X\|}\right) &= \langle \nabla_Y \nabla_X Y, X \rangle + \|\nabla_X Y\|^2 - \langle \nabla_X Y, X \rangle^2 \\ &= -R(Y, X, X, Y) + \langle \nabla_X \nabla_Y Y, X \rangle + \|\nabla_X Y\|^2 - \langle \nabla_X Y, X \rangle^2 \\ &= -R(Y, X, X, Y) + \langle \nabla_X \nabla_Y Y, X \rangle + \|\nabla_X Y^\perp\|^2. \end{split}$$

En utilisant finalement que $\nabla_X X = 0$, on observe que $X \langle \nabla_Y Y, X \rangle = \langle \nabla_X \nabla_Y Y, X \rangle$, par conséquent on a

$$\langle \nabla_X \nabla_Y Y, X \rangle = X \langle \nabla_Y Y, X \rangle = \frac{\partial}{\partial t} \langle \nabla_Y Y, \dot{\gamma} \rangle$$

Ainsi

$$\left. \frac{\partial}{\partial s} \right|_{s=0} \left(\frac{\langle \nabla_X Y, X \rangle}{\|X\|} \right) = \frac{\partial}{\partial t} \langle \nabla_Y Y, \dot{\gamma} \rangle + \|\nabla_X Y^{\perp}\|^2 - R(Y, X, X, Y).$$

On obtient la formule voulue par intégration

$$\begin{split} \frac{d^2}{ds^2}\bigg|_{s=0}\,\ell(\phi_s) &= \int_a^b \left.\frac{\partial}{\partial s}\right|_{s=0} \left(\frac{\langle\nabla_XY,X\rangle}{\|X\|}\right) dt \\ &= \int_a^b \left(\frac{\partial}{\partial t}\langle\nabla_YY,\dot{\gamma}\rangle + \|\nabla_XY^\perp\|^2 - R(Y,X,X,Y)\right) dt \\ &= \left\langle\nabla_YY,\dot{\gamma}\rangle\right|_{t=a}^b + \int_a^b \left(\|\nabla_XY^\perp\|^2 - R(Y,\dot{\gamma},\dot{\gamma},Y)\right) dt. \end{split}$$

Un exemple important : Soit $\gamma: [0, \ell] \to (M, g)$ une géodésique paramétrée unitairement, et Z un champ de vecteurs le long de γ orthogonal à γ , parallèle et unitaire :

$$Z \perp \dot{\gamma}, \quad \nabla_t Z = 0 \quad \text{et} \quad ||Z|| \equiv 1.$$

Notons

$$\phi(t,s) = \exp_{\gamma(t)}(sf(t)Z),$$

où $f:[a,b]\to\mathbb{R}$ est une fonction de classe C^2 . Soient $X=\frac{\partial\phi}{\partial t}$ et $Y=\frac{\partial\phi}{\partial s}$ les champs de variations. Alors $Y=Y^{\perp}$ et on a $\nabla_Y Y=0$ car $s\mapsto\phi(t,s)$ est géodésique pour tout t. Ainsi

$$\left. \frac{d^2}{ds^2} \right|_{s=0} \ell(\phi_s) = \int_0^\ell (\|\nabla_t Y\|^2 - R(Y, \dot{\gamma}, \dot{\gamma}, Y)) dt.$$

Or $\nabla_t Y = f'(t)Z$ (car $\nabla_t Z = 0$) et donc $\|\nabla_t Y\|^2 = (f'(t))^2$ puisque $\|Z\| = 1$. De plus

$$R(Y, \dot{\gamma}, \dot{\gamma}, Y) = f^2(t)R(Z, \dot{\gamma}, \dot{\gamma}, Z) = f^2(t)K(\dot{\gamma}, Z).$$

On a donc finalement

$$\frac{d^2}{ds^2}\Big|_{s=0} \ell(\phi_s) = \int_0^\ell \left((f'(t))^2 - f^2(t)K(\dot{\gamma}, Z) \right) dt. \tag{4.3.3}$$

4.4 Le Théorème de Bonnet-Myers.

Théorème 4.4.1 (Bonnet-Myers) Soit (M, g) une variété Riemannienne complète et connexe de courbure de Ricci $\geq a^2(n-1) > 0$, c'est-à-dire

$$Ric(X, X) \ge a^2(n-1)||X||^2$$
.

Alors le diamètre de (M,g) vérifie $\operatorname{diam}(M,g) \leq \frac{\pi}{a}$, en particulier M est compact.

Ce théorème a été démontré pour les surfaces par O. Bonnet vers 1850 (en réalité il ne considérait que le cas des ellipsoïdes) et par S.B. Myers en 1941 dans le cas général.

Démonstration. Rappelons que le diamètre de M est défini par

$$diam(M, g) = \sup\{d(p, q) \mid p, q \in M\}.$$

Considérons deux points quelconques $p,q\in M$ et notons $\ell=d(p,q)$ leur distance. Par le théorème de Hopf-Rinow, on sait qu'il existe une géodésique $\gamma:[0,\ell]\to M$ de longueur ℓ reliant p à q. On suppose cette géodésique unitaire ($\|\dot{\gamma}\|=1$).

Donnons nous un repère mobile orthonormé parallèle $E_1, \ldots, E_{n-1}, E_n \in \Gamma_{\gamma}$ le long de γ tel que $E_n = \dot{\gamma}$. On a donc

$$\langle E_i, E_j \rangle = \delta_{ij}$$
 et $\nabla_t E_i = 0$.

Posons

$$\phi_i(t,s) = \exp_{\gamma(t)} \left(s \sin \left(\frac{\pi}{\ell} t \right) E_i \right)$$

pour $i=1,\ldots,(n-1)$. C'est une variation de γ à extrémités fixées et on a vu plus haut (4.3.3) que

$$\left.\frac{d^2}{ds^2}\right|_{i,s=0}\ell(\phi_s) = \int_0^\ell \left(\left(\frac{\pi}{\ell}\right)^2\cos^2\left(\frac{\pi}{\ell}t\right) - \sin^2\left(\frac{\pi}{\ell}t\right)K(\dot{\gamma},E_i)\right)dt.$$

Or

$$\int_0^{\ell} \cos^2\left(\frac{\pi}{\ell}t\right) dt = \int_0^{\ell} \sin^2\left(\frac{\pi}{\ell}t\right) dt = \frac{\ell}{2},$$

par conséquent

$$\frac{d^2}{ds^2}\Big|_{i,s=0} \ell(\phi_{i,s}) = \int_0^\ell \left(\left(\frac{\pi}{\ell} \right)^2 - K(\dot{\gamma}, E_i) \right) \sin^2 \left(\frac{\pi}{\ell} t \right) dt.$$

Mais $\ell(\phi_{i,s})$ atteint son minimum en s=0, donc $\left.\frac{d^2}{ds^2}\right|_{s=0}\ell(\phi_{i,s})\geq 0$ pour tout $i=1,\ldots,(n-1)$. On obtient donc en sommant l'identité précédente pour $i=1,\ldots,n-1$:

$$0 \le \sum_{i=1}^{n-1} \frac{d^2}{ds^2} \bigg|_{s=0} \ell(\phi_{i,s}) \le \int_0^\ell \left((n-1) \left(\frac{\pi}{\ell} \right)^2 - \sum_{i=1}^{n-1} K(\dot{\gamma}, E_i) \right) \sin^2 \left(\frac{\pi}{\ell} t \right) dt.$$

Or, par hypothèse,

$$\sum_{i=1}^{n-1} K(\dot{\gamma}, E_i) = \operatorname{Ric}(\dot{\gamma}, \dot{\gamma}) \ge a^2(n-1).$$

 $(\operatorname{car} \|\dot{\gamma}\| = 1)$. Par conséquent

$$0 \le \int_0^\ell \left((n-1) \left(\frac{\pi}{\ell} \right)^2 - \operatorname{Ric}(\dot{\gamma}, \dot{\gamma}) \right) \sin^2 \left(\frac{\pi}{\ell} t \right) dt \le (n-1) \left(\left(\frac{\pi}{\ell} \right)^2 - a^2 \right) \int_0^\ell \sin^2 \left(\frac{\pi}{\ell} t \right) dt.$$

On a donc montré que $\left(\frac{\pi}{\ell}\right)^2 - a^2 \ge 0$, ou, de façon équivalente,

$$d(p,q) = \ell \le \frac{\pi}{q}$$
.

Comme p et q sont des points arbitraires de M, on a diam $(M) \leq \frac{\pi}{a}$.

Remarques 1. Le théorème de Bonnet-Myers est optimal car la sphère dans \mathbb{R}^{n+1} de rayon r=1/a est de courbure sectionnelle constante a^2 , donc de courbure de Ricci constante $=(n-1)a^2$ et son diamètre est exactement $\pi/a=\pi r$.

2. Si (M,g) vérifie les hypothèse du théorème de Bonnet-Myers, alors c'est aussi le cas de son revêtement universel (\tilde{M}, \tilde{g}) (avec la métrique \tilde{g} induite par la projection $\tilde{M} \to M$. On en déduit que \tilde{M} est aussi compact et donc que le groupe fondamental $\pi_1(M)$ est fini. On a ainsi démontré que si la variété M a un groupe fondamental infini, alors elle n'admet pas de métrique complète à courbure de $Ricci \geq a > 0$.

Par exemple un tore T^n n'admet aucune métrique à courbure de Ricci positive.

4.5 Champs de Jacobi et applications

Definition. Soit $\gamma:[a,b]\to M$ une géodésique de (M,g). Un champ de Jacobi le long de γ est un champ $Z\in\Gamma_{\gamma}$ tel que

$$(\nabla_t)^2 Z + R(Z, \dot{\gamma})\dot{\gamma} = 0$$
 (équation de Jacobi).

L'opérateur de Jacobi est l'endomorphisme $J_{\gamma}: \Gamma_{\gamma} \to \Gamma_{\gamma}$ agissant sur les champs de vecteurs le long de γ défini par

$$J_{\gamma}(Z) := (\nabla_t)^2 Z + R(Z, \dot{\gamma}) \dot{\gamma}$$

Z est donc un champ de Jacobi si et seulement si $J_{\gamma}(Z) = 0$.

La formule de variation seconde peut se réécrire sous la forme suivante :

Théorème 4.5.1 Si $\phi:[0,1]\times(-\varepsilon,\varepsilon)\to M$ est une variation de la géodésique γ , alors

$$\frac{d^2}{ds^2}_{|s=0}\ell(\phi_s) = \frac{1}{\ell} \left\{ (\langle \nabla_Y Y, \dot{\gamma} \rangle + \langle \nabla_t Y^\perp, Y^\perp \rangle) \Big|_{t=0}^1 - \int_0^1 \langle J(Y^\perp), Y^\perp \rangle dt \right\} \,,$$

$$où \ \ell = \ell(\gamma) \ et \ Y = \frac{\partial \phi}{\partial s}.$$

Nous laissons la preuve en exercice.

Exemples de champs de Jacobi

Pour toute géodésique $\gamma:[a,b]\to M$, le champ de vitesse $Z=\dot{\gamma}$ est trivialement un champ de Jacobi.

Un autre exemple simple est le cas de \mathbb{R}^n . En identifiant $T_{\gamma(t)}\mathbb{R}^n$ à \mathbb{R}^n , on peut considérer que tout champ de vecteurs le long de γ est déterminé par une fonction $Z \in C^{\infty}([a,b],\mathbb{R}^n)$. La dérivée covariante est alors la dérivée usuelle et la courbure est nulle. L'équation de Jacobi se réduit ainsi à

$$\frac{d^2}{dt^2}Z_t = 0.$$

Les champs de Jacobi d'une géodésique de \mathbb{R}^n sont donc les champs $Z_t = V + tW$ avec $V, W \in \mathbb{R}^n$ constants.

La proposition suivante détermine tous les champs de Jacobi.

Proposition 4.5.2 Soit γ soit une géodésique et $Z \in \Gamma_{\gamma}$ soit un champ de vecteurs le long de γ . Alors Z est un champ Jacobi si et seulement s'il existe une variation $\phi: [0,1] \times (-\varepsilon, \varepsilon) \to M$ de γ par des géodésiques pour lesquelles $Z = \frac{\partial \phi(t,s)}{\partial s}$.

Preuve. Si $t \to \phi(t,s)$ est géodésique pour tout s, alors $\nabla_t \frac{\partial \phi}{\partial t} \equiv 0$. On a donc

$$R\left(\frac{\partial \phi}{\partial s}, \frac{\partial \phi}{\partial t}\right) \frac{\partial \phi}{\partial t} = \nabla_s \nabla_t \frac{\partial \phi}{\partial t} - \nabla_t \nabla_s \frac{\partial \phi}{\partial t} = -\nabla_t \nabla_s \frac{\partial \phi}{\partial t} = -\nabla_t \nabla_t \frac{\partial \phi}{\partial s}$$

car
$$\nabla_t \frac{\partial \phi}{\partial t} = 0$$
 et $\nabla_s \frac{\partial \phi}{\partial t} = \nabla_t \frac{\partial \phi}{\partial s}$. Par conséquent on a $J(\frac{\partial \phi}{\partial s}) = 0$.

Réciproquement soit Z un champ de Jacobi non nul le long de γ . Supposons sans perdre de généralité que $Z_0 \neq 0$ et posons $p = \gamma(0)$. Notons $\alpha(s) = \exp_p(sZ_0)$ la géodésique issue de p en direction de Z_0 .

Considérons les champs de vecteurs parallèles $V, W \in \Gamma_{\alpha}$ tels que $V_0 = \dot{\gamma}(0)$ et $W_0 = \nabla_0 Z$. On définit alors

$$\psi(t,s) = \exp_{\alpha(s)}(t(V_s + sW_s)).$$

Alors pour chaque valeur de $s, \psi_s : t \to \psi(t, s)$ est une géodésique et $\psi(t, 0) = \exp_p(t\dot{\gamma}(0)) = \gamma(t)$. Il s'agit donc d'une variation de γ par des géodésique et par conséquent

$$Z = \left. \frac{\partial \psi}{\partial s} \right|_{s=0}$$

est un champ de Jacobi.

Les champs de Jacobi sont un outil puissant en géométrie riemannienne car ils relient le tenseur de courbure à l'étude des géodésiques, mettant en évidence l'influence de la courbure sur le comportement des géodésiques. En particulier, nous pouvons utiliser les champs Jacobi pour calculer des courbures.

Application aux surfaces

Soit (u, v) un système de coordonnées locales sur une surface riemannienne (M, g) tel que

$$g = du^2 + b^2(u, v)dv^2.$$

Considérons le repère mobile orthonormé déterminé par

$$E_1 = \frac{1}{b(u,v)} \frac{\partial}{\partial v}, \quad E_2 = \frac{\partial}{\partial u},$$

les droites horizontales v= cte. sont des géodésiques, par conséquent les champs E_1,E_2 sont parallèles le long de chacune de ces géodésiques :

$$\nabla_{E_1} E_1 = \nabla_{E_1} E_2 = 0.$$

De plus $\frac{\partial}{\partial v} = bE_1$ est un champ de Jacobi le long des géodésiques v = cte. On a donc

$$0 = \nabla_u^2 \left(\frac{\partial}{\partial v}\right) + R\left(\frac{\partial}{\partial v}, E_2\right) E_2$$
$$= \nabla_{E_1}^2 (bE_2) + bR(E_2, E_2) E_2$$
$$= \frac{\partial^2 b}{\partial u^2} E_2 + bR(E_2, E_2) E_2.$$

En faisant le produit scalaire avec E_2 , on trouve

$$\frac{\partial^2 b}{\partial u^2} + Kb = 0,$$

où $K = K(E_1, E_2)$ est la courbure sectionnelle. On retrouve donc la formule connue pour la courbure de la métrique $g = du^2 + b^2 dv^2$:

$$K = -\frac{1}{b} \frac{\partial^2 b}{\partial u^2} \,.$$

4.6 Le théorème de Cartan-Hadamard

Le théorème de Cartan-Hadamard (aussi appelé théorème de Cartan-Hadamard-Mangolte) nous informe sur la topologie des variétés riemanniennes à courbure sectionnelle négative ou nulle. On peut le voir comment un pendant au théorème de Bonnet-Myers. On commence par l'énoncé suivant :

Théorème 4.6.1 Soit (M,g) une variété riemannienne connexe complète à courbure sectionnelle non positive, i.e. $K(\Pi) \leq 0$ pour tout point $p \in M$ et tout 2-plan $\Pi \subset T_pM$. Alors l'application $\exp_p: T_pM \to M$ vérifie

$$||d(\exp_p)_v(w)|| \ge ||w||,$$
 (4.6.1)

pour tout point $p \in M$, et tous $v, w \in T_pM$. En particulier $\exp_p : T_pM \to M$ est un difféomorphisme local.

Preuve. Pour alléger les notations on note $f := \exp_p : T_pM \to M$ l'application exponentielle basée en p, C'est une application différentiable et l'équation (4.6.1) à prouver dit que $df_v : T_v(T_pM) \to T_{f(v)}M$ dilate les longueurs pour tout $v \in T_pM$, c'est-à-dire

$$||df_v(w)|| \ge ||w||.$$

pour tout $w \in T_v(T_pM)$. On simplifie la discussion si on identifie $T_v(T_pM)$ et que l'on considère que w est un élément de T_pM . Les champs de Jacobi vont nous permettre d'établir cette inégalité. On pose

$$\varphi(t,s) := f(t(v+sw)) = \exp_p(t(v+sw)).$$

Observons que pour tout s, la courbe $t \mapsto \varphi(t,s)$ est géodésique et que pour s=0, il s'agit de la géodésique engendrée par le vecteur v. Le champ de vecteur $\frac{\partial \varphi}{\partial s}$ est donc un champ de Jacobi le long de cette géodésique.

Fixons maintenant t=1, alors $s\mapsto \varphi(1,s)$ est une courbe qui passe par f(v) en s=0 et on a

$$\frac{\partial \varphi}{\partial s}(1,0) = \frac{d}{ds}\Big|_{s=0} f(v+sw) = df_v(w).$$

On a donc calculé la différentielle de l'application exponentielle.

On a vu aux exercices que si Y est un champ de Jacobi le long d'une géodésique d'une variété dont la courbure vérifie $K \leq 0$, alors $t \mapsto \|Y_t\|$ est une fonction convexe.

Notons $a(t) = \|\frac{\partial \varphi}{\partial s}(0,t)\|$, alors (par ce qui précède) $a''(t) \geq 0$. Comme la différentielle de \exp_p en p est l'identité, on a a(0) = 0 et $a'(0) = \|w\|$ (écrire les choses en coordonnées normales pour le voir). Ces conditions entraînent que $a(1) \geq \|w\|$. On a donc

$$||df_v(w)|| = a(1) > ||w||.$$

Qui est équivalente à (4.6.1). Cette inégalité entraı̂ne en particulier que df_v est injective pour tout $v \in T_pM$ et comme $\dim(T_pM)) = \dim(M)$, le théorème d'inversion locale entraı̂ne que f est un difféomorphisme local.

Digression sur les revêtements

Définition. Soit $f: \tilde{M} \to M$ une application continue entre deux variétés. On dit que f est un revêtement si tout point p de M admet un voisinage ouvert $U \subset M$ dont la préimage s'écrit

$$f^{-1}(U) = \bigcup_{i \in I} U_i$$

où I est un ensemble (non vide) d'indices et les $U_i \subset \tilde{M}$ sont des ouverts deux-à-deux disjoints tels que pour tout i la restriction

$$f_i = f|_{U_i} : U_i \to U$$

est un homéomorphisme pour tout $i \in I$.

Exemples 1.) Si $\tilde{M} = M \times I$ et que I est muni de la topologie discrète, alors la projection f(x,i) = x de \tilde{M} sur M est un revêtement.

- 2.) La projection canonique $\pi:\mathbb{S}^n\to\mathbb{RP}^n=\mathbb{S}^n/\pm 1$ est un revêtement.
- 3.) On note $\mathbb{S}^1 = \{z \in \mathbb{C} \mid |z| = 1\}$, alors $z \mapsto z^d$ est un revêtement pour tout $d \in \mathbb{N}$.
- 4.) L'application $t\mapsto \mathrm{e}^{it}$ est un revêtement $\mathbb{R}\to\mathbb{S}^1$.
- 5.) L'application $z \mapsto e^z$ est un revêtement $\mathbb{C} \to \mathbb{C}^*$.
- 6.) Le produit cartésien de deux revêtements est un revêtement.

Le résultat suivant résume quelques propriétés importantes des revêtements :

Théorème 4.6.2 $f: \tilde{M} \to M$ un revêtement, alors

- a.) Si M est connexe et M est simplement connexe, alors f est un homéomorphisme.
- b.) Si M est connexe, alors il existe une variété simplement connexe \tilde{M} et un revêtement $f: \tilde{M} \to M$. De plus il existe un groupe $G \subset \operatorname{Homeo}(M)$ qui agit librement (sans point fixe) et de façon proprement discontinue, et qui vérifie pour tous $x, y \in \tilde{M}$:

$$f(x) = f(y) \Leftrightarrow \text{il existe } g \in G \text{ tel que } y = gx.$$

De plus G est isomorphe au groupe fondamental de M : $G \cong \pi_1(M, x_0)$.

Remarque. On dit que le groupe $G \subset \operatorname{Homeo}(\tilde{M})$ agit de façon proprement discontinue sur \tilde{M} si pour tout compact $K \subset \tilde{M}$ on a

$$\{q \in G \mid qK \cap K \neq \emptyset\} \subset G$$
 est un ensemble fini.

Le revêtement simplement connexe du point (b) s'appelle le revêtement universel de M. Il est unique à homéomorphisme près et la variété M est donnée comme quotient $M = \tilde{M}/G$.

On a la proposions suivante qui relie les isométries locales et les revêtements :

Proposition 4.6.3 Soit $f: N \to M$ une application entre deux variétés riemanniennes (sans bord) (N,h) et (M,g). On suppose que N est connexe et que M est complète. Si f est une isométrie locale, alors f est un revêtement.

Exercice. Trouver un exemple d'isométrie locale surjective $f: N \to M$ qui n'est pas un revêtement (il faut bien sûr que N ne soit pas complète).

Théorème 4.6.4 (Cartan-Hadamard) Soit (M,g) une variété riemannienne connexe complète à courbure sectionnelle non positive, $K(\Pi) \leq 0$. Alors $\exp_p : T_pM \to M$ est un revêtement pour tout point $p \in M$.

Démonstration. On note $f := \exp_p : T_pM \to M$ l'application exponentielle basée en p, on a vu que f est un difféomorphisme local. On définit maintenant une nouvelle métrique riemannnienne h sur $N = T_pM$ par $h = f^*g$, i.e.

$$h_v(w_1, w_2) = g_{f(v)}(df_v(w_1), df_v(w_2)).$$

Notons d^h la distance associée à la métrique h sur N et d^0 la distance euclidienne sur N (provenant du produit scalaire g_p). Par le théorème 4.6.1, on sait que $d^h(w_1, w_2) \geq d^0(w_1, w_2)$. Il est facile de déduire de cette inégalité que toute suite de Cauchy de (N, d^h) est aussi une suite de Cauchy de (N, d^0) , donc toute suite Cauchy de (N, d^h) converge (car (N, d^0)) est complet puisque c'est un espace euclidien).

Ainsi (N,h) est une variété riemannienne complète et par construction $f:(N,h)\to (M,g)$ est une isométrie locale. Par la proposition précédente on conclut que f est un revêtement.

On conclut par quelques conséquences importantes du théorème de Cartan-Hadamard :

Corollaire 4.6.5 Soit (M,g) une variété riemannienne connexe complète telle que $K \leq 0$, alors

- i.) Si M est simplement connexe, alors M est difféomorphe à \mathbb{R}^n .
- ii.) Dans le cas général, le revêtement universel de M est difféomorphe à \mathbb{R}^n .
- iii.) Si M est compact, alors le groupe fondamental de M est infini.

Ce corollaire a pour conséquence que si M est une variété compact dont le groupe fondamental est fini, alors M n'admet aucune métrique telle que $K \leq 0$.

Un espace topologique dont le revêtement universel est contractile s'appelle un espace de Eilenberg- Mac Lane. Le théorème de Cartan-Hadamard nous dit en particulier que toute variété riemannienne connexe complète à courbure $K \leq 0$ est un espace de Eilenberg- Mac Lane.

Dans le cas des variétés à courbure constante, on a

Corollaire 4.6.6 Soit (M,g) une variété riemannienne connexe complète à courbure constante K=0 ou K=-1.

- o Si K = 0, il existe un groupe d'isométries $G \subset \text{Isom}(\mathbb{R}^n)$ agissant de façon libre et proprement discontinue sur \mathbb{R}^n tel que M est isométrique à \mathbb{R}^n/G .
- o Si K = -1, il existe un groupe d'isométries $G \subset \text{Isom}(\mathbb{H}^n)$ agissant de façon libre et proprement discontinue sur \mathbb{H}^n tel que M est isométrique à \mathbb{H}^n/G .

Ce résultat peut aussi être démontré en utilisant la théorie des structures géométriques localement homogènes ((G, X)-structures. Le résultat correspondant est aussi vrai en courbure positive K = +1 (mais il ne se déduit pas du théorème de Cartan-Hadamard).

4.7 Repère mobile sur une surface

Définitions a.) Soit U un ouvert d'une surfaces Riemannienne (S, g). On dit que deux champs de vecteurs $E_1, E_2 \in \Gamma(U)$ sur U forment un repère mobile orthonormé si $\{E_1(p), E_2(p)\}$ forme une base orthonormée du plan tangent T_pS pour tout point $p \in U$, c'est-à-dire $g(E_i, E_j) = \delta_{ij}$.

b.) Le corepère mobile associé est la donnée des 1-formes $\theta^1, \theta^2 \in \Gamma^*(U)$ formant en tout point la base duale, c'est-à-dire

$$\theta^i(E_j) = \delta^i_j$$
.

De façon équivalente, $\theta^{i}(X) = g(X, E_{i})$ pour tout vecteur X.

c.) La forme de connexion associée au repère mobile $\{E_1(p), E_2(p)\}$ est la 1-forme $\omega \in \Gamma^*(U)$ définie par

$$\omega(X) = \theta^2(\nabla_X E_1) = g(\nabla_X E_1, E_2)$$

où ∇ est la connexion de Levi-Civita de la métrique g.

Lemme 4.7.1 Nous avons les propriétés suivantes :

i.) La forme de connexion est aussi donnée par

$$\omega(X) = -\theta^1(\nabla_X E_2) = -g(\nabla_X E_2, E_1)$$

ii.) Sur l'ouvert U, on a

$$g = \theta^1 \otimes \theta^1 + \theta^2 \otimes \theta^2 = (\theta^1)^2 + (\theta^2)^2.$$

iii.) Si la surface est orientée et le repère est d'orientation positive, alors l'élément d'aire s'écrit sur U

$$dA = \theta^1 \wedge \theta^2$$
.

iv.) On a

$$\nabla_X E_1 = \omega(X) E_2$$
 et $\nabla_X E_2 = -\omega(X) E_2$.

Preuve. (i.) La première affirmation découle de

$$0 = X(g(E_1, E_2)) = g(\nabla_X E_1, E_2) + g(E_1, \nabla_X E_2).$$

(ii.) On vérifie l'égalité pour les vecteurs $X=E_i$ et $Y=E_i$:

$$(\theta^1 \otimes \theta^1 + \theta^2 \otimes \theta^2)(E_i, E_j) = \theta^1(E_i)\theta^1(E_j) + \theta^2(E_i)\theta^2(E_j) = \delta_{ij} = g(E_i, E_j).$$

(iii.) Fixons un point $p \in U$, et donnons-nous des coordoonées x^1, x^2 telles que en p on a $E_1(p) = \frac{\partial}{\partial x^1}$ et $E_2(p) = \frac{\partial}{\partial x^2}$. Alors en ce point on a $g_p = (dx^1)^2 + (dx^2)^2$ et donc

$$dA = dx^1 \wedge dx^2 = \theta^1 \wedge \theta^2$$

comme $p \in U$ est arbitraire, l'équation en (ii) est vérifiée en tout point de p.

(iv.) On a pour tout champ de vecteurs $X \in \Gamma(U)$

$$0 = X(g(E_1, E_1)) = 2g(\nabla_X E_1, E_1),$$

donc $\nabla_X E_1 \perp E_1$, ce qui entraı̂ne que $\nabla_X E_1$ est un multiple de E_2 et donc

$$\nabla_X E_1 = g(\nabla_X E_1, E_1) E_1 + g(\nabla_X E_1, E_2) E_2 = g(\nabla_X E_1, E_2) E_2 = \omega(X) E_2.$$

L'autre égalité se prouve de la même façon.

Théorème 4.7.2 (Equations de structures de Elie Cartan) Le corepère mobile et la forme de connexion vérifient les équations suivantes :

$$d\theta^{1} = \omega \wedge \theta^{2}$$

$$d\theta^{2} = -\omega \wedge \theta^{1}$$

$$d\omega = -K\theta^{1} \wedge \theta^{2}$$

où K est la courbure de la métrique g.

Preuve. On commence par prouver la première équation. On a

$$\omega \wedge \theta^{2}(E_{1}, E_{2}) = \omega(E_{1})\theta^{2}(E_{2}) - \omega(E_{2})\theta^{2}(E_{1}) = \omega(E_{1}).$$

D'autre part, on a pour tous $X, Y \in \Gamma(U)$

$$\begin{split} d\theta^{1}(X,Y) &= X(\theta^{1}(Y)) - Y(\theta^{1}(X)) - \theta^{1}([X,Y]) \\ &= X(g(E_{1},Y)) - Y(g(E_{1},X)) - g(E_{1},[X,Y]) \\ &= g(\nabla_{X}E_{1},Y) + g(E_{1},\nabla_{X}Y) - g(\nabla_{Y}E_{1},X) - g(E_{1},\nabla_{Y}X) - g(E_{1},[X,Y]) \\ &= g(\nabla_{X}E_{1},Y) - g(\nabla_{Y}E_{1},X) + g(E_{1},\nabla_{X}Y - \nabla_{Y}X - [X,Y]) \\ &= g(\nabla_{X}E_{1},Y) - g(\nabla_{Y}E_{1},X) \end{split}$$

car $\nabla_X Y - \nabla_Y X - [X, Y] = 0$. En particulier on a

$$d\theta^{1}(E_{1}, E_{2}) = g(\nabla_{E_{1}}E_{1}, E_{2}) - \underbrace{g(\nabla_{E_{2}}E_{1}, E_{1})}_{=0} = \omega(E_{1}).$$

On a donc démontré que $d\theta^1(E_1, E_2) = \omega \wedge \theta^2(E_1, E_2)$, et comme une 2-forme sur une surface S est déterminée par la valeur qu'elle prend en chaque point p sur une base de T_pS , on en déduit que $d\theta^1 = \omega \wedge \theta^2$.

La deuxième équation de structure se prouve de la même manière. Pour prouver la troisième équation on calcule

$$\begin{split} d\omega(X,Y) &= X(\omega(Y)) - Y(\omega(X)) - \omega([X,Y]) \\ &= X(g(\nabla_Y E_1, E_2)) - Y(g(\nabla_X E_1, E_2)) - g(\nabla_{[X,Y]} E_1, E_2) \\ &= g(\nabla_X \nabla_Y E_1, E_2) + g(\nabla_Y E_1, \nabla_X E_2) \\ &- g(\nabla_Y \nabla_X E_1, E_2) - g(\nabla_X E_1, \nabla_Y E_2) - g(\nabla_{[X,Y]} E_1, E_2) \\ &= g(R(X,Y) E_1, E_2) \end{split}$$

car

$$g(\nabla_Y E_1, \nabla_X E_2) = \omega(Y)g(E_2, \nabla_X E_2) = -\omega(X)\omega(Y)g(E_2, E_1) = 0,$$

et de même $g(\nabla_X E_1, \nabla_Y E_2) = 0$.

Rappelons que la courbure sectionnelle de g est donnée en tout point par

$$K = R(E_2, E_1, E_1, E_2) = -R(E_1, E_2, E_1, E_2) = -g(R(E_1, E_2)E_1, E_2).$$

On a donc

$$d\omega(E_1, E_2) = g(R(E_1, E_2)E_1, E_2) = -K = -K\theta^1 \wedge \theta^2(E_1, E_2).$$

La troisième équation est démontrée.

Exemple. Supposons que la métrique s'écrive dans un système de coordonnées sous la forme

$$g = a^2(x, y)dx^2 + b^2(x, y)dy^2.$$

Alors un repère mobile est donné par $E_1 = \frac{1}{a} \frac{\partial}{\partial x}, E_2 = \frac{1}{b} \frac{\partial}{\partial y}$. Le corepère associé est $\theta^1 = adx, \theta^2 = bdy$. Cherchons la forme de connexion sous la forme

$$\omega = Pdx + Qdy.$$

Les deux premières équations de structures imposent

$$\omega \wedge \theta^2 = Pb \, dx \wedge dy = d\theta^1 = -\frac{\partial a}{\partial y} dx \wedge dy$$

 et

$$\omega \wedge \theta^1 = -Qa \, dx \wedge dy = -d\theta^2 = -\frac{\partial b}{\partial x} dx \wedge dy,$$

donc

$$\frac{\partial a}{\partial y} = -Pb$$
 et $\frac{\partial b}{\partial x} = Qa$,

c'est-à-dire

$$\omega = -\frac{1}{b}\frac{\partial a}{\partial y}dx + \frac{1}{a}\frac{\partial b}{\partial x}dy.$$

La différentielle extérieure de ω est

$$d\omega = \left(\frac{\partial}{\partial x} \left(\frac{1}{a} \frac{\partial b}{\partial x}\right) + \frac{\partial}{\partial y} \left(\frac{1}{b} \frac{\partial a}{\partial y}\right)\right) dx \wedge dy.$$

L'élément d'aire est

$$dA = \theta^1 \wedge \theta^2 = ab \, dx \wedge dy,$$

la troisième équation de structure nous donne alors la courbure sous la forme

$$K = -\frac{1}{ab} \left[\frac{\partial}{\partial x} \left(\frac{1}{a} \frac{\partial b}{\partial x} \right) + \frac{\partial}{\partial y} \left(\frac{1}{b} \frac{\partial a}{\partial y} \right) \right]. \tag{4.7.1}$$

4.8 La courbure géodésique

La courbure géodésique d'une courbe $\gamma:[a,b] \longrightarrow M$ de classe C^2 paramétrée naturellement (i.e. à vitesse constante $\|\dot{\gamma}(t)\| = 1$ pour tout $t \in [a,b]$) dans une variété riemannienne (M,g) est la norme de son accélération covariante. On note cette courbure

$$k_{\gamma}(t) = \|\nabla_t \dot{\gamma}\|.$$

Il est clair que γ est géodésique si et seulement si sa courbure géodésique est identiquemenet nulle. Dans le cas d'une surface orientée, on peut associer un signe à la courbure géodésique d'une courbe sur ladite surface. Ce signe permet de distinguer les courbes concave des courbes convexes.

Définition. Soit (S, g) une surface riemannienne orientée et $\gamma : [a, b] \longrightarrow S$ une courbe de classe C^2 paramétrée naturellement. La courbure géodésique orientée de γ est défine par

$$\kappa_{\gamma}(t) = \langle \nabla_t \dot{\gamma}, \dot{\gamma}(t)^{\perp} \rangle,$$

où $\dot{\gamma}(t)^{\perp}$ est le champ de vecteur le long de γ tel que pour tout $t \in [a, b]$, $\{\dot{\gamma}, \dot{\gamma}(t)^{\perp}\}$ est une base orthornormée d'orientation positive du plan tangent $T_{\dot{\gamma}(t)}S$ (de façon équivalente, $\dot{\gamma}(t)^{\perp}$ est la rotation de $\dot{\gamma}(t)$ d'un angle de $\pi/2$ dans le sens positif).

Lemme 4.8.1 On a $|\kappa_{\gamma}(t)| = ||\nabla_t \dot{\gamma}||$ pour tout $t \in [a, b]$.

Preuve. Il suffit de vérifier que les vecteurs $\nabla_t \dot{\gamma}$ et $\dot{\gamma}(t)^{\perp}$ sont orthogonaux, or la condition $||\dot{\gamma}(t)|| = 1$ entraı̂ne que

$$0 = \frac{d}{dt} \langle \dot{\gamma}(t), \dot{\gamma}(t) \rangle = 2 \langle \nabla_t \dot{\gamma}, \dot{\gamma}(t) \rangle.$$

Proposition 4.8.2 Soit E_1 , E_2 un repère mobile orthonormé d'orientation positive défini sur un ouvert U d'une surface riemannienne orientée (S,g). Soit $\gamma:[a,b] \longrightarrow U$ une courbe de classe C^2 paramétrée naturellement, notons a(t) l'angle entre E_1 et le vecteur vitesse de cette courbe :

$$a(t) = \angle(\dot{\gamma}(t), E_1).$$

Alors

$$\frac{da}{dt} = \kappa_{\gamma}(t) - \omega(\dot{\gamma})$$

où ω est la forme de connexion associée au repère mobile E_1, E_2 et κ_{γ} est la courbure gédésique de γ .

Preuve. Nous avons par hypothèse $\|\dot{\gamma}(t)\| = 1$, donc par définition de la fonction a(t) on a

$$\dot{\gamma}(t) = \cos(a(t))E_1 + \sin(a(t))E_2.$$

et

$$\dot{\gamma}(t)^{\perp} = -\sin(a)E_1 + \cos(a)E_2.$$

L'accélération covariante de γ est alors donnée par

$$\nabla_t \dot{\gamma} = (-\sin(a)\dot{a}E_1 + \cos(a)\nabla_{\dot{\gamma}}E_1) + (\cos(a)\dot{a}E_2 + \sin(a)\nabla_{\dot{\gamma}}E_2).$$

Rappelons que

$$\nabla_{\dot{\gamma}} E_1 = \omega(\dot{\gamma}) E_2, \text{ et } \nabla_{\dot{\gamma}} E_2 = -\omega(\dot{\gamma}) E_1,$$

donc

$$\nabla_t \dot{\gamma} = -(\dot{a} + \omega(\dot{\gamma})) \sin(a) E_1 + (\dot{a} + \omega(\dot{\gamma})) \cos(a) E_2$$

= $(\dot{a} + \omega(\dot{\gamma})) \dot{\gamma}(t)^{\perp}$.

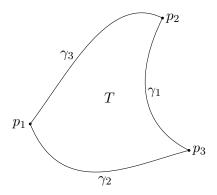
Finalement:

$$\kappa_{\gamma}(t) = \langle \nabla_t \dot{\gamma}, \dot{\gamma}(t)^{\perp} \rangle = \dot{a} + \omega(\dot{\gamma}).$$

4.9 Formule de Gauss-Bonnet pour un triangle.

La formule de Gauss-Bonnet pour un triangle T sur une surface Riemannienne (S,g) relie l'intégrale de la courbure dans ce triangle, les angles au sommets du triangle et l'intégrale de la courbure géodésique le long des côtés du triangle. Commençons par une définition.

Définition. Un triangle dans une surface riemannienne S est un domaine $T \subset S$, simplement connexe, dont le bord ∂T est une courbe de Jordan qui est de classe C^2 sur le complémentaire de trois points distingués appelés sommets du triangle. Les arcs de courbes contenus dans ∂T et reliant deux sommets sont les $c\hat{o}t\acute{e}s$ du triangle.



Considérons un tel triangle T contenu dans un ouvert U de S que nous pouvons supposer orienté sans perdre de généralité. Notons $p_1, p_2, p_3 \in \partial T$ les trois sommets et $\varphi_1, \varphi_2, \varphi_3$ les angles correspondants. Munissons l'ouvert U d'un repère mobile orthornormé positivement orienté E_1, E_2 On se donne aussi les paramétrisations unitaires

$$\begin{cases} \gamma_1: [t_0,t_1] \to \partial T & \text{reliant } p_2 \ge p_3 \\ \gamma_2: [t_1,t_2] \to \partial T & \text{reliant } p_3 \ge p_1 \\ \gamma_3: [t_2,t_3] \to \partial T & \text{reliant } p_1 \ge p_2 \end{cases}$$

Notons pour i = 1, 2, 3

$$a_i(t) = \angle(\dot{\gamma}_i(t), E_1),$$

alors

$$\int_{\partial T} \dot{a}(t)dt + ((\pi - \varphi_1) + (\pi - \varphi_2) + (\pi - \varphi_3)) = 2\pi,$$

car le vecteur $\dot{\gamma}(t)$ subit un tour complet en parcourant le bord ∂T . Donc

$$\int_{\partial T} \dot{a}(t)dt = (\varphi_1 + \varphi_2 + \varphi_3) - \pi.$$

Or $\dot{a}(t) = \kappa_{\gamma}(t) - \omega(\dot{\gamma})$, donc

$$\int_{\partial T} \kappa_{\gamma}(t)dt - \int_{\partial T} \omega = (\varphi_1 + \varphi_2 + \varphi_3) - \pi.$$

Mais nous savons que $d\omega = -K \, \mathrm{dA}$, la formule de Stokes nous donne alors le résultat suivant :

Proposition 4.9.1 L'intégrale de la courbure sur le triangle T vérifie

$$\int_T K \, dA + \int_{\partial T} \kappa_{\gamma}(t) dt = (\varphi_1 + \varphi_2 + \varphi_3) - \pi.$$

4.10 La formule de Gauss-Bonnet globale

Dans cette section, nous discutons la formule de Gauss-Bonnet pour les surfaces compactes sans bord. Pour cela nous avons besoins de quelques notions topologiques :

Définitions. 1. Une triangulation de la surface S est une collection finie de triangles $\mathcal{T} = \{T_1, T_2, \dots, T_k\}$ (appelés les faces de la triangulation) et telles que

- i.) $S = \bigcup_{i=1}^{k} T_i;$
- ii.) deux triangles distincts et non disjoints T_i et T_j se rencontrent en un sommet ou alors ils ont une arête commune.
- 2. La caractéristique d'Euler de la surface triangulée (S, \mathcal{T}) est définie par

$$\chi(S, \mathcal{T}) = n_0 - n_1 + n_2,$$

où n_0 ets le nombre de sommets de la triangulation, n_1 est le nombre d'arête et n_2 est le nombre de face (i.e. le nombre de triangles).

L'existence de triangulations sur toute surface compacte a été démontrée par Tibor Radó dans les années 1920.

Théorème 4.10.1 (Formule de Gauss-Bonnet) Pour toute triangulation de classe C^2 \mathcal{T} de la surface Riemannienne (S, q), on a

$$\int_{S} K dA = 2\pi \chi(S, \mathcal{T}),$$

où K est la courbure de la surface et dA est sa mesure d'aire.

Remarque. Une conséquence importante de cette remarque est que la caractéristique d'Euler de S est indépendante de la triangulation \mathcal{T} , il s'agit donc d'un invariant topologique de S. Ce fait est beaucoup plus général, pour tout espace topologique "raisonnable" (par exemple un CW-complexe on peut définir une caractéristique d'Euler et prouver que c'est un invariant topologique (la preuve utilise des techniques de topologie algébrique).

Exemples. La caractéristique d'Euler de la sphère S^2 est égale à 2. La caractéristique d'Euler du plan projectif \mathbb{RP}^2 est égale à 1, la caractéristique d'Euler du tore et de la bouteille de Klein sont nulles.

La caractéristique d'Euler d'une surface σ_q de genre g vaut

$$\chi(\sigma_g) = 2 - 2g.$$

Démonstration du théorème. Supposons d'abord que S est orientable et choisissons une triangulation de S telle que chaque triangle est de classe C^2 par morceaux. On a

$$\int_{S} K \, dA = \sum_{i=1}^{k} \int_{T_{i}} K \, dA$$

$$= -\sum_{i=1}^{k} \int_{\partial T_{i}} \kappa_{\gamma}(t) dt + \sum_{i=1}^{k} ((\varphi_{i_{1}} + \varphi_{i_{2}} + \varphi_{i_{3}}) - \pi).$$

où $\varphi_{i_1}, \varphi_{i_2}, \varphi_{i_3}$ sont les trois angles intérieurs du triangle T_i . On observe que chaque arête $\gamma_{ij} = T_i \cap T_j$ de la triangulation est parcourue deux fois, avec orientation opposée (ici on utilise que $\partial S = \emptyset$).

Il y a maintenant plusieurs choses à remarquer. Observons d'abord que lorsqu'on change le sens de parcours sur une courbe, la courbure géodésique change de signe, par conséquent la somme des intégrales de la courbure géodésique sur le bord de tous les triangles est nulle :

$$\sum_{i=1}^{k} \int_{\partial T_i} \kappa_{\gamma}(t) dt = 0.$$

La seconde remarque est que pour chaque sommet de la triangulation, la somme des angles incidents à ce sommet est égale à 2π . Nous avons donc

$$\int_{S} K \, dA = \sum_{i=1}^{k} ((\varphi_{i_1} + \varphi_{i_2} + \varphi_{i_3}) - \pi) = 2\pi n_0 - \pi n_3.$$

Le troisième point à remarquer est la relation

$$3n_3 = 2n_1$$

qui exprime le fait que chaque triangle à trois côtés qui sont des arêtes de la triangulation et que chaque arête de la triangulation rencontre deux faces (on utilise encore que le bord est vide)

On a donc $3n_3 - 2n_1 = 0$ et donc

$$\int_{S} K \, dA = 2\pi n_0 - \pi n_3 = 2\pi (n_0 - n_1 + n_3) = 2\pi \chi(S).$$

Dans le cas d'une surface non orientable, on sait qu'il existe un revêtement à deux feulliets $\varpi: \tilde{S} \to S$ tel que \tilde{S} est orientable. On note $\tilde{g} = \varpi^*(g)$ la métrique sur \tilde{S} induite par ϖ . On a alors (avec les notations évidentes)

$$\int_S K \,\mathrm{d} \mathbf{A} = 2 \cdot \int_{\tilde{S}} \tilde{K} d\tilde{A} = 4\pi \chi(\tilde{S}) = 2\pi \chi(S).$$

Bibliography

- [1] M. P. Do Carmo, *Riemannian Geometry*. Mathematics: Theory and Applications, Birkhäuser (1992).
- [2] S. Gallot, D. Hulin, J. Lafontaine, *Riemannian Geometry*. Universitext, Springer, Third Edition (2004).
- [3] W. Klingenberg $Riemannian\ Geometry$, DeGruyter Studies in Mathematics Volume 1, DeGruyter Verlag , Berlin (1988)
- [4] S. Kobayashi and K. Nomizu Foundation of Differential Geometry, Wiley Interscience, New-York-London (1969)
- [5] J. M. Lee, *Riemannian manifolds. An introduction to curvature*. Graduate Texts in Mathematics, 176. Springer-Verlag, New York, 1997.
- [6] P. Petersen, *Riemannian Geometry*. Graduate Texts in Mathematics, 171 Springer, Second Edition (2006).