

4.1. Le résultat est immédiat en appliquant les définitions.

4.2. On a en utilisant que la connexion est Levi-Civita :

$$X \cdot g(Y, Z) = g(\nabla_X Y, Z) + g(Y, \nabla_X Z) \quad (1)$$

$$Y \cdot g(Z, X) = g(\nabla_Y Z, X) + g(Z, \nabla_Y X) \quad (2)$$

$$Z \cdot g(X, Y) = g(\nabla_Z X, Y) + g(X, \nabla_Z Y) \quad (3)$$

Puis en utilisant qu'elle est sans torsion :

$$g([X, Y], Z) = g(\nabla_X Y, Z) - g(\nabla_Y X, Z) \quad (4)$$

$$g([X, Z], Y) = g(\nabla_X Z, Y) - g(\nabla_Z X, Y) \quad (5)$$

$$g([Y, Z], X) = g(\nabla_Y Z, X) - g(\nabla_Z Y, X) \quad (6)$$

(1) + (2) - (3) + (4) - (5) - (6) est la relation cherchée. Cela permet de définir un vecteur  $\nabla_X Y$  car la métrique est non dégénérée. Si on définit  $\nabla$  par la formule de Koszul, il faut vérifier qu'elle a toute les propriétés d'une connexion de Levi-Civita. Les calculs sont faciles et on ne les détaille pas.

4.3. La seule chose à vraiment vérifier est la règle de Leibniz. Soit  $f \in C^\infty(M)$  et  $X, Y \in \Gamma(M)$ , alors on calcule

$$\nabla_X fY = h_1 \nabla_X^1 fY + h_2 \nabla_X^2 fY = h_1 (f \nabla_X^1 Y + X(f)Y) + h_2 (f \nabla_X^2 Y + X(f)Y) = f \nabla_X Y + X(f)Y$$

où la dernière égalité est vraie si et seulement si  $h_1 + h_2 = 1$ .

4.4. Le plongement  $\psi$  représente un paramétrage de  $M$  par l'ouvert  $\Omega \subset \mathbb{R}^k$ . Notons  $u^1, \dots, u^k$  les coordonnées sur  $\Omega$  (et donc les coordonnées sur  $M$  associées à la carte  $\psi^{-1}$ ).

L'espace tangent  $T_p M$  en un point  $p = \psi(u) \in M$  admet pour base les vecteurs  $\frac{\partial}{\partial u^1}, \dots, \frac{\partial}{\partial u^k}$ . On peut représenter ces vecteurs concrètement comme des vecteurs dans  $\mathbb{R}^n$  par

$$\xi_i = \psi_* \left( \frac{\partial}{\partial u^i} \right) = \frac{\partial \psi}{\partial u^i}$$

Si on dérive le champs de vecteurs  $\xi_i$  en direction de la  $j^{\text{ème}}$  coordonnée, on obtient un vecteur de  $\mathbb{R}^n$  que l'on peut décomposer en une composante tangente à  $M$  et une composante normale à  $M$ . On peut donc écrire:

$$\frac{\partial \xi_i}{\partial u^j} = \Delta_{ij}^k \xi_k + n_{i,j}$$

avec  $n_{ij} \perp T_p M$ . Le tenseur métrique est le rappel par  $\psi$  de la métrique Euclidienne de  $\mathbb{R}^n$ , ainsi

$$g_{ij} = g \left( \frac{\partial}{\partial u^i}, \frac{\partial}{\partial u^j} \right) = \left\langle \frac{\partial \psi}{\partial u^i}, \frac{\partial \psi}{\partial u^j} \right\rangle = \langle \xi_i, \xi_j \rangle.$$

En dérivant  $g_{ij}$ , on a

$$\frac{\partial g_{ij}}{\partial u^k} = \left\langle \frac{\partial \xi_i}{\partial u^k}, \xi_j \right\rangle + \left\langle \xi_i, \frac{\partial \xi_j}{\partial u^k} \right\rangle = \langle \Delta_{ik}^m \xi_m, \xi_j \rangle + \langle \xi_i, \Delta_{jk}^m \xi_m \rangle$$

car les vecteurs  $n_{ik}$  et  $n_{jk}$  sont orthogonaux à  $\xi_m$ . On a donc

$$\frac{\partial g_{ij}}{\partial u^k} = \langle \Delta_{ik}^m \xi_m, \xi_j \rangle + \langle \xi_i, \Delta_{jk}^m \xi_m \rangle = \Delta_{ik}^m g_{mj} + \Delta_{jk}^m g_{im}.$$

En comparant avec la preuve de l'unicité de la connexion de Levi-Civita on conclut que  $\Delta_{ik}^m = \Gamma_{ik}^m$  et donc

$$\Gamma_{ij}^k \xi_k = \Delta_{ij}^k \xi_k = \left( \frac{\partial \xi_i}{\partial u^j} \right)^\top = \left( \frac{\partial^2 \psi}{\partial u^i \partial u^j} \right)^\top$$

**Remarque 1.** La composante normale  $\nu_{i,j} = \left( \frac{\partial^2 \psi}{\partial u^i \partial u^j} \right)^\perp$  joue aussi un rôle important en théorie des sous-variétés, on reviendra sur cette question lors de l'étude de la *seconde forme fondamentale*.

**Remarque 2.** Plus généralement, Si  $(N, g)$  est une variété riemannienne dont la connexion de Levi-Civita est  $\nabla^N$  et si  $M$  est une sous-variété de  $N$  que l'on munit de la métrique induite. Alors la connexion de Levi-Civita de  $M$ ,  $\nabla^M$  est décrite par la formule

$$\nabla_X^M Y = (\nabla_X^N Y)^\top$$

Pour montrer ce résultat, il s'agit de montrer que la connexion  $\nabla^N$  satisfait à tous les axiomes de la connexion de Levi-Civita; on conclura par unicité.

4.5. (a) Par hypothèses,  $X, Y \in \Gamma_\gamma$  sont des champs parallèles, i.e.  $\nabla_t X = \nabla_t Y \equiv 0$ . On a

$$\frac{d}{dt} (g_{\gamma(t)}(X_t, Y_t)) = g(\nabla_t X, Y) + g(X, \nabla_t Y) = 0.$$

(b) L'application de transport parallèle est l'application

$$P_t : T_{\gamma(0)}M \longrightarrow T_{\gamma(t)}M \\ V_0 \longmapsto V_t$$

où  $V_t$  est l'unique champs parallèle le long de  $\gamma$  avec  $V_{\gamma(0)} = V_0$ . Par le point précédent on a  $g(X_t, X_t) = g(X_0, X_0)$ . Or  $g(X_t, X_t) = g(P_t X_0, P_t X_0)$  car  $X$  est parallèle.

Pour l'existence d'un repère mobile orthonormé et parallèle le long de  $\gamma$ , on part d'une base orthonormé  $(v_1, \dots, v_n)$  de  $T_{\gamma(0)}M$  et on considère les (uniques) champs  $X_1, \dots, X_n$  parallèles le long de  $\gamma$  et tels que

$$X_i(0) = v_i.$$

Le point précédent montrer que ces champs forment une base orthonormée en chaque point puisque

$$g_{\gamma(t)}(X_i(t), X_j(t)) = g_{\gamma(0)}(v_i, v_j) = \delta_i^j.$$

(c) Soit  $(X_1, \dots, X_n)$  un repère orthonormé et parallèle le long d  $e_\gamma$ . On note

$$X(t) = \sum_i a_i(t) X_i(t).$$

On a d'une part, d'après la question (a),

$$g_{\gamma(t)}(X(t), X_i(t)) = g_{\gamma(0)}(X(0), X_i(0)) = a_i(0)$$

et aussi

$$g_{\gamma(t)}(X(t), X_i(t)) = \sum_j a_j(t) g(X_j(t), X_i(t)) = a_i(t).$$

- (d) Supposons tout d'abord que  $\gamma$  est une géodésique, c'est-à-dire que  $\nabla_{\dot{\gamma}}\dot{\gamma} = 0$ . Par ce qui précède on sait que  $\|X\|$  et  $\|\dot{\gamma}\|$  sont constants le long de  $\gamma$ . Mais aussi

$$\cos(\langle X, \dot{\gamma} \rangle) = \frac{g(X, \dot{\gamma})}{\|X\| \|\dot{\gamma}\|}$$

est constant donc aussi  $\langle X, \dot{\gamma} \rangle$  est constant par continuité.

Inversement supposons que  $\langle X, \dot{\gamma} \rangle$  est constant et montrons que  $\gamma$  est une géodésique. On a

$$0 = \frac{d}{dt} g(X, \dot{\gamma}) = g(\nabla_{\dot{\gamma}} X, \dot{\gamma}) + g(X, \nabla_{\dot{\gamma}} \dot{\gamma}) = g(X, \nabla_{\dot{\gamma}} \dot{\gamma})$$

Puisque  $X$  est quelconque et qu'il existe une base de tels champs, on conclut qu'on a bien

$$\nabla_{\dot{\gamma}} \dot{\gamma} = 0$$