

1. On a  $g(\partial\theta, \partial\theta) = g_0(\psi_*\partial\theta, \psi_*\partial\theta)$ ;  $g(\partial\theta, \partial z) = g_0(\psi_*\partial\theta, \psi_*\partial z)$ ;  $g(\partial z, \partial z) = g_0(\psi_*\partial z, \psi_*\partial z)$ ; avec

$$\psi_*(\theta, z) = \begin{pmatrix} -\sin\theta & 0 \\ \cos\theta & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix}$$

de sorte que  $g = d\theta \otimes d\theta + dz \otimes dz$ . et donc la connexion  $\nabla$  qui lui est associée est nulle. Les géodésiques de  $\nabla$  sont

$$\begin{cases} \frac{d^2\theta}{dt^2} = 0 \\ \frac{dz}{dt^2} = 0 \end{cases}$$

dont la solution est  $z = a\theta + b$ .

- à  $\theta$  fixé, ce sont les droites verticales du cylindre
- à  $z$  fixé, ce sont les cercles horizontaux du cylindre
- à  $\theta$  et  $z$  quelconques, les géodésiques obtenues sont:

$$\begin{cases} x &= \cos\theta \\ y &= \sin\theta \\ z &= a\theta + b \end{cases}$$

qui représentent les hélices sur  $(C)$ .

L'équation paramétrique de l'ellipse est

$$\begin{cases} \theta &= t \\ z &= \cos t + \sin t \end{cases}$$

si  $V(t) = (\theta(t), z(t))$  est le transport parallèle de  $V$  le long de  $\gamma$  alors

$$\frac{dV^k}{dt} + V^i(\gamma(t)) \cdot \frac{d\gamma^j}{dt} \Gamma_{ij}^k = 0$$

Soit:

$$\begin{cases} \frac{dV^1}{dt} = 0 \\ \frac{dV^2}{dt} = 0 \end{cases}$$

On a donc  $V^1 = \alpha$ ,  $V^2 = \beta$  pour certains  $\alpha, \beta \in \mathbb{R}$  Ce vecteur prolonge  $V$  au point  $p = \gamma(\theta = \frac{\pi}{2})$ , donc  $\alpha e^{-\frac{\pi}{2}} = a$  et  $\beta e^{-1} = b$ . D'où

$$V(t) = a\partial_\theta + b\partial_z$$

ce qui est normale car le transport parallèle correspondant à une connexion nulle est un vecteur constant.

Finalement,  $\langle u, v \rangle = \langle \tilde{u}, \tilde{v} \rangle = 0$ .

2. Soient  $(\bar{\theta}, \bar{\phi})$  les nouvelles coordonnées après les deux rotations, on a

$$\begin{cases} u &= -x \\ v &= -z \\ w &= -y \end{cases}$$

il en vient

$$\begin{cases} \cos\bar{\theta} \cos\bar{\phi} &= -\cos\theta \cos\phi \\ \sin\bar{\theta} \cos\bar{\phi} &= -\sin\phi \\ \sin\bar{\phi} &= -\sin\theta \cos\phi \end{cases}$$

en divisant les deux premières équations:

$$\begin{cases} \tan \bar{\theta} = \frac{\tan \phi}{\cos \theta} \\ \sin \bar{\phi} = -\sin \theta \cos \phi \end{cases}$$

et donc

$$\begin{cases} \bar{\theta} &= \tan^{-1}\left(\frac{\tan \phi}{\cos \theta}\right) \\ \bar{\phi} &= -\sin^{-1}(\sin \theta \cos \phi) \end{cases}$$

il n'est pas difficile de montrer (voir le cours) que si  $V \in T_p M$ ,  $p \in U_1 \cap U_2$  de sorte que  $V \underset{U_1}{=} V^i \frac{\partial}{\partial x_i} \underset{U_2}{=} W^j \frac{\partial}{\partial y_j}$  alors l'application de transition

$$\phi_{12} : U_1 \cap U_2 \longrightarrow Gl(n)$$

est donnée par

$$\phi_{12}(p)(V^1, \dots, V^n) = (V^i \frac{\partial y^1}{\partial x_i}, \dots, V^i \frac{\partial y^n}{\partial x_i})$$

Dans le cas de la sphère, si  $V \underset{U_1}{=} V^1 \frac{\partial}{\partial \theta} + V^2 \frac{\partial}{\partial \phi} \underset{U_2}{=} \bar{V}^1 \frac{\partial}{\partial \bar{\theta}} + \bar{V}^2 \frac{\partial}{\partial \bar{\phi}}$  alors

$$\phi_{12}(p) = (V^1 \frac{\partial \bar{\theta}}{\partial \theta} + V^2 \frac{\partial \bar{\theta}}{\partial \phi}, V^1 \frac{\partial \bar{\phi}}{\partial \theta} + V^2 \frac{\partial \bar{\phi}}{\partial \phi})$$

il suffit deonc fe faire le calcul de dérivations.

3.  $\otimes_1^1 TM \xrightarrow{\pi} M$  telle que  $\pi(p, t_p) = p$  est un fibré vectoriel, ses fibres au dessus de  $p$  sont les  $\otimes_1^1 T_p M = \{t_p : T_p M \longrightarrow T_p M, \text{ linéaire}\}$  ce sont des espaces vectoriels de dimension 4. Si  $(x, U)$  est une carte autour de  $p$ , alors une base locale de  $\otimes_1^1 T_p M$  est  $\{dx^i \otimes \frac{\partial}{\partial x^j}\}_{i,j=1,2}$ .

Si  $f : M \longrightarrow M$  est un difféomorphisme (local), alors  $f$  induit, en tout point  $p \in <$ , une application  $f_p^* : \otimes_1^1 T_p M \longrightarrow \otimes_1^1 T_p M$  telle que  $f_p^*(t_p)(X_p) = t_p(f_{*,p} X_p)$ . Il en vient que

$$f_p^*(t_p)\left(\frac{\partial}{\partial x_i}\right) = t_p\left(\frac{\partial f^k}{\partial x_i} \frac{\partial}{\partial y^k}\right) = t_{km} \frac{\partial f^k}{\partial x_i} \frac{\partial}{\partial y_m}$$

Si  $t = t_i^j dx^i \otimes \partial x_j = \tilde{t}_i^j dy^i \otimes \partial y_j$  alors

$$\begin{aligned} t_i^j dx^i \otimes \partial x_j &= \tilde{t}_i^j \left[ \frac{\partial y^i}{\partial x_i} \cdot dx^l \right] \otimes \left[ \frac{\partial x_k}{\partial y_j} \cdot \frac{\partial}{\partial x_k} \right] \\ &= \tilde{t}_i^j \cdot \frac{\partial y^i}{\partial x_l} \frac{\partial x_k}{\partial y_j} dx^l \otimes \frac{\partial}{\partial x_k} \\ &= \tilde{t}_l^m \cdot \frac{\partial y^l}{\partial x_i} \frac{\partial x_j}{\partial y_m} dx^i \otimes \partial x_j \end{aligned}$$

On en déduit que

$$t_i^j = \tilde{t}_l^m \cdot \frac{\partial y^l}{\partial x_i} \frac{\partial x_j}{\partial y_m}$$

ou

$$\begin{bmatrix} t_1^1 \\ t_1^2 \\ t_2^1 \\ t_2^2 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \frac{\partial y^1}{\partial x_1} \frac{\partial x_1}{\partial y^1} & \frac{\partial y^1}{\partial x_1} \frac{\partial x_1}{\partial y^2} & \frac{\partial y^2}{\partial x_1} \frac{\partial x_1}{\partial y^1} & \frac{\partial y^2}{\partial x_1} \frac{\partial x_1}{\partial y^2} \\ \vdots & \vdots & \vdots & \vdots \\ \frac{\partial y^1}{\partial x_2} \frac{\partial x_2}{\partial y^1} & \frac{\partial y^1}{\partial x_2} \frac{\partial x_2}{\partial y^2} & \frac{\partial y^2}{\partial x_2} \frac{\partial x_2}{\partial y^1} & \frac{\partial y^2}{\partial x_2} \frac{\partial x_2}{\partial y^2} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \tilde{t}_1^1 \\ \tilde{t}_1^2 \\ \tilde{t}_2^1 \\ \tilde{t}_2^2 \end{bmatrix}$$

et

$$\phi_{12}(p) = \begin{bmatrix} \frac{\partial y^1}{\partial x_1} \frac{\partial x_1}{\partial y^1} & \frac{\partial y^1}{\partial x_1} \frac{\partial x_1}{\partial y^2} & \frac{\partial y^2}{\partial x_1} \frac{\partial x_1}{\partial y^1} & \frac{\partial y^2}{\partial x_1} \frac{\partial x_1}{\partial y^2} \\ \vdots & \vdots & \vdots & \vdots \\ \frac{\partial y^1}{\partial x_2} \frac{\partial x_2}{\partial y^1} & \frac{\partial y^1}{\partial x_2} \frac{\partial x_2}{\partial y^2} & \frac{\partial y^2}{\partial x_2} \frac{\partial x_2}{\partial y^1} & \frac{\partial y^2}{\partial x_2} \frac{\partial x_2}{\partial y^2} \end{bmatrix}$$

$\Gamma(\otimes_1^1 TM) = \{t : M \longrightarrow \otimes_1^1 TM \ / \ s(p) \in \otimes_1^1 T_p M\}$  et ceci n'est autre chose que  $\otimes_1^1 M$ .

Soit  $(\tilde{\nabla}_X L)(Y) = \nabla_X L(Y) - L(\nabla_X Y)$ . On va se contenter de montrer que pour tout  $f \in C^\infty(M)$  on a  $(\tilde{\nabla}_X f.L) = X(f)L + f.\tilde{\nabla}_X L$ .

en effet, soit  $Y \in \chi(M)$ ,  $(\tilde{\nabla}_X f.L)(Y) = \nabla_X f.L(Y) - f.L(\nabla_X Y) = X(f).L(Y) + f\nabla_X L(Y) - fL(\nabla_X Y)$  car  $\nabla$  est une connexion.

$$\begin{aligned} (\tilde{\nabla}_X f.L)(Y) &= X(f).L(Y) + f[\nabla_X L(Y) - L(\nabla_X Y)] \\ &= X(f).L(Y) + f(\tilde{\nabla}_X L)(Y) \end{aligned}$$

Poursuite  $\tilde{\nabla}$  est une connexion sur  $\otimes_1^1 M$ .

4. Voir cours