

Corrigé de l'examen du jeudi 30 septembre 2004

Notations : (i) On rappelle que le produit extérieur de la p -forme $\alpha \in \Lambda^p V^*$ par la q -forme $\beta \in \Lambda^q V^*$ est donné par $\forall v_1, \dots, v_{p+q}$,

$$\alpha \wedge \beta(v_1, \dots, v_{p+q}) = \sum_{\sigma \in \Sigma_{p+q}} \frac{(-1)^{|\sigma|}}{p!q!} \alpha(v_{\sigma(1)}, \dots, v_{\sigma(p)}) \beta(v_{\sigma(p+1)}, \dots, v_{\sigma(p+q)}).$$

(ii) pour toute p -forme $\alpha \in \Lambda^p V^*$ et pour tout vecteur $X \in V$, on note $X \lrcorner \alpha \in \Lambda^{(p-1)} V^*$ la $(p-1)$ -forme définie par

$$\forall X_2, \dots, X_p \in V, \quad X \lrcorner \alpha(X_2, \dots, X_p) = \alpha(X, X_2, \dots, X_p).$$

On appelle « produit intérieur de α par X » la $(p-1)$ -forme $X \lrcorner \alpha$.

1 Un peu d'algèbre multilinéaire

Dans ce problème $\alpha \in V^*$ est une 1-forme et $\gamma \in \Lambda^2 V^*$ est une 2-forme.

a) Montrer que $\forall u, v, w \in V$ l'expression $\alpha \wedge \gamma(u, v, w)$ peut se simplifier comme la somme de trois termes.

Une application directe de la formule rappelée en (i) plus haut donne

$$\alpha \wedge \gamma(u, v, w) = \frac{1}{2} \alpha(u) (\gamma(v, w) - \gamma(w, v)) + \frac{1}{2} \alpha(v) (\gamma(w, u) - \gamma(u, w)) + \frac{1}{2} \alpha(w) (\gamma(u, v) - \gamma(v, u)).$$

Puis en tenant compte du fait que γ est antisymétrique on obtient

$$\alpha \wedge \gamma(u, v, w) = \alpha(u) \gamma(v, w) + \alpha(v) \gamma(w, u) + \alpha(w) \gamma(u, v).$$

b) Soit $\alpha \in V^*$ une 1-forme non nulle. On note H le noyau de α . Montrer qu'il existe $u \in V$ tel que $\alpha(u) = 1$. Ce vecteur u est-il unique ?

Puisque α est non nulle, il existe $x \in V$ tel que $\alpha(x) \neq 0$. On prend alors $u = x/\alpha(x)$. Si $\dim V > 1$ alors u n'est pas unique puisque $\forall v \in H, \alpha(u+v) = \alpha(u) = 1$.

c) On suppose dans cette question et dans la suite que $\alpha \wedge \gamma = 0$. Montrer que la restriction de γ à H est nulle (i.e. $\forall v, w \in H, \gamma(v, w) = 0$).

Pour tout $v, w \in H$, on a

$$\begin{aligned} 0 &= \alpha \wedge \gamma(u, v, w) \\ &\stackrel{a)}{=} \alpha(u) \gamma(v, w) + \alpha(v) \gamma(w, u) + \alpha(w) \gamma(u, v) \\ &= 1 \cdot \gamma(v, w) + 0 \cdot \gamma(w, u) + 0 \cdot \gamma(u, v) = \gamma(v, w). \end{aligned}$$

d) On note $\beta = u \lrcorner \gamma$, où u a été introduit à la question b). Montrer que $\gamma = \alpha \wedge \beta$.

Pour tout $v, w \in V$ on a

$$\begin{aligned} \alpha \wedge \beta(v, w) &= \alpha(v) \beta(w) - \alpha(w) \beta(v) \\ &= \alpha(v) \gamma(u, w) - \alpha(w) \gamma(u, v) \\ &= -\alpha(v) \gamma(w, u) - \alpha(w) \gamma(u, v) \\ &\stackrel{\substack{\alpha \wedge \gamma = 0 \\ \text{et a)}}}{=} \alpha(u) \gamma(v, w) \\ &= \gamma(v, w). \end{aligned}$$

2 Le lemme de Cartan

Démontrer que, sur une variété \mathcal{M} , pour tout champs de vecteur X et Y sur \mathcal{M} et pour toute 1-forme différentielle α sur \mathcal{M} ,

$$d\alpha(X, Y) = L_X\alpha(Y) - L_Y\alpha(X) - \alpha([X, Y]). \quad (1)$$

Nous travaillons dans un système de coordonnées locales (x^i) :

$$\begin{aligned} \alpha &= \alpha_i dx^i, \\ X &= X^i \frac{\partial}{\partial x^i}, \quad Y = Y^i \frac{\partial}{\partial x^i}. \end{aligned}$$

Le terme de gauche est :

$$\begin{aligned} d\alpha(X, Y) &= \sum_{i < j} \left(\frac{\partial \alpha_j}{\partial x^i} - \frac{\partial \alpha_i}{\partial x^j} \right) dx^i \wedge dx^j (X, Y) \\ &= \frac{1}{2} \sum_{i, j} \left(\frac{\partial \alpha_j}{\partial x^i} - \frac{\partial \alpha_i}{\partial x^j} \right) (X^i Y^j - Y^i X^j) \\ &= \sum_{i, j} \left(\frac{\partial \alpha_j}{\partial x^i} - \frac{\partial \alpha_i}{\partial x^j} \right) X^i Y^j. \end{aligned}$$

Le terme de droite est :

$$\begin{aligned} L_X\alpha(Y) - L_Y\alpha(X) - \alpha([X, Y]) &= X^i \frac{\partial}{\partial x^i} (\alpha_j Y^j) - Y^i \frac{\partial}{\partial x^i} (\alpha_j X^j) - \alpha_j \left(X^i \frac{\partial Y^j}{\partial x^i} - Y^i \frac{\partial X^j}{\partial x^i} \right) \\ &= X^i \left(\frac{\partial \alpha_j}{\partial x^i} Y^j + \alpha_j \frac{\partial Y^j}{\partial x^i} \right) - Y^i \left(\frac{\partial \alpha_j}{\partial x^i} X^j + \alpha_j \frac{\partial X^j}{\partial x^i} \right) \\ &\quad - \alpha_j \left(X^i \frac{\partial Y^j}{\partial x^i} - Y^i \frac{\partial X^j}{\partial x^i} \right) \\ &= X^i Y^j \frac{\partial \alpha_j}{\partial x^i} - X^i Y^j \frac{\partial \alpha_i}{\partial x^j} \\ &= X^i Y^j \left(\frac{\partial \alpha_j}{\partial x^i} - \frac{\partial \alpha_i}{\partial x^j} \right). \end{aligned}$$

D'où le résultat.

3 Repère mobile orthonormé

Dans tout ce problème on pourra utiliser et admettre si nécessaire les relations (1), (2) et (3) dans certaines questions.

3.1 Cas général

Soit (\mathcal{M}, g) une variété riemannienne de dimension n et de classe \mathcal{C}^∞ et $U \subset \mathcal{M}$ un ouvert sur lequel est défini un « repère orthonormé mobile », c'est à dire n champs de vecteur \mathcal{C}^∞ e_1, \dots, e_n sur U tels que $\forall M \in \mathcal{M}$, $(e_1(M), \dots, e_n(M))$ est une base orthonormée de $T_M \mathcal{M}$. On note $(\alpha_M^1, \dots, \alpha_M^n)$ la base duale et on définit ainsi n 1-formes \mathcal{C}^∞ sur U . On note ∇ la connexion de Levi-Civita sur $T\mathcal{M}$ et $(\omega_j^i)_{1 \leq i, j \leq n}$ les formes de connexions, caractérisées par les relations

$$\nabla_u e_i = \omega_i^j(u) e_j, \quad \forall i \in \llbracket 1, n \rrbracket,$$

où u est un champ de vecteur quelconque.

a) Démontrer que $\omega_j^i + \omega_i^j = 0, \forall i, j \in \llbracket 1, n \rrbracket$.

On utilise le fait que la connexion de Levi-Civita respecte la métrique. Pour tout vecteur tangent u :

$$\begin{aligned} 0 &= L_u \delta_{ij} = L_u (g(e_i, e_j)) \\ &= g(\nabla_u e_i, e_j) + g(e_i, \nabla_u e_j) \\ &= g(e_k \omega_i^k(u), e_j) + g(e_i, e_k \omega_j^k(u)) \\ &= \omega_j^i(u) + \omega_i^j(u). \end{aligned}$$

b) Démontrer que $\forall i, j, k \in \llbracket 1, n \rrbracket$,

$$\alpha^k([e_i, e_j]) = \omega_j^k(e_i) - \omega_i^k(e_j). \quad (2)$$

On utilise le fait que la connexion de Levi-Civita a une torsion nulle, c'est à dire $\nabla_u v - \nabla_v u - [u, v] = 0$, pour tous champs de vecteurs u, v . Avec $u = e_i$ et $v = e_j$, cela donne :

$$\begin{aligned} 0 &= \nabla_{e_i} e_j - \nabla_{e_j} e_i - [e_i, e_j] \\ &= e_k \omega_j^k(e_i) - e_k \omega_i^k(e_j) - [e_i, e_j]. \end{aligned}$$

Donc en prenant l'image de chaque expression dans cette identité par α^k , on obtient :

$$\alpha^k([e_i, e_j]) = \omega_j^k(e_i) - \omega_i^k(e_j).$$

c) On définit le tenseur de courbure de Riemann R par la relation

$$R(u, v) \cdot w := \nabla_u \nabla_v w - \nabla_v \nabla_u w - \nabla_{[u, v]} w,$$

pour tous champs de vecteur u, v, w sur U . Montrer que $\forall i, j, k \in \llbracket 1, n \rrbracket$,

$$R(e_i, e_j) \cdot e_k = \left(d\omega_k^l + \omega_m^l \wedge \omega_k^m \right) (e_i, e_j) e_l. \quad (3)$$

Nous calculons :

$$\begin{aligned} R(e_i, e_j) \cdot e_k &= \nabla_{e_i} \nabla_{e_j} e_k - \nabla_{e_j} \nabla_{e_i} e_k - \nabla_{[e_i, e_j]} e_k \\ &= \nabla_{e_i} \left(\omega_k^l(e_j) e_l \right) - \nabla_{e_j} \left(\omega_k^l(e_i) e_l \right) - \omega_k^l([e_i, e_j]) e_l \\ &= L_{e_i} \left(\omega_k^l(e_j) \right) e_l + \omega_l^m(e_i) \omega_k^l(e_j) e_m \\ &\quad - L_{e_j} \left(\omega_k^l(e_i) \right) e_l - \omega_l^m(e_j) \omega_k^l(e_i) e_m \\ &\quad - \omega_k^l([e_i, e_j]) e_l \\ &\stackrel{\text{lemme de Cartan}}{=} d\omega_k^l(e_i, e_j) e_l + \left(\omega_l^m(e_i) \omega_k^l(e_j) - \omega_l^m(e_j) \omega_k^l(e_i) \right) e_m \\ &= \left(d\omega_k^l + \omega_m^l \wedge \omega_k^m \right) (e_i, e_j) e_l. \end{aligned}$$

3.2 Cas d'une surface

On suppose dorénavant que \mathcal{M} est une surface, i.e. $\dim \mathcal{M} = n = 2$.

a) Trouver une expression des formes ω_i^j en fonction de e_1, e_2, α^1 et α^2 .

Ici on peut commencer par remarque que le résultat démontré à la question 3.1-a) implique que

$$\omega_1^1 = \omega_2^2 = 0 \quad \text{et} \quad \omega_1^2 = -\omega_2^1.$$

Il suffit donc d'évaluer ω_2^1 . Pour cela on applique la relation (2) avec $(i, j) = (1, 2)$ et pour $k = 1$ et 2 :

$$\begin{aligned} \alpha^1([e_1, e_2]) &= \omega_2^1(e_1) - \omega_1^1(e_2) = \omega_2^1(e_1) \\ \alpha^2([e_1, e_2]) &= \omega_2^2(e_1) - \omega_1^2(e_2) = \omega_2^1(e_2). \end{aligned}$$

Donc, puisque $\omega_2^1 = \omega_2^1(e_1)\alpha^1 + \omega_2^1(e_2)\alpha^2$,

$$\omega_2^1 = \alpha^1([e_1, e_2])\alpha^1 + \alpha^2([e_1, e_2])\alpha^2.$$

Remarque : on pouvait chercher une réponse générale à la question, valable en toute dimension. Pour cela il fallait à nouveau utiliser le fait que $\omega_j^i = -\omega_i^j$ et (2) pour une certaine valeur de (i, j, k) et toutes ses permutations circulaires :

$$\begin{aligned}\alpha^k([e_i, e_j]) &= \omega_j^k(e_i) - \omega_i^k(e_j) = \omega_j^k(e_i) + \omega_k^i(e_j) \\ \alpha^j([e_k, e_i]) &= \omega_i^j(e_k) - \omega_k^j(e_i) = \omega_i^j(e_k) + \omega_j^k(e_i) \\ \alpha^i([e_j, e_k]) &= \omega_k^i(e_j) - \omega_j^i(e_k) = \omega_k^i(e_j) + \omega_i^j(e_k).\end{aligned}$$

En sommant les deux premières relations et en soustrayant la troisième, on obtient

$$\omega_j^k(e_i) = \frac{1}{2} \left(\alpha^k([e_i, e_j]) + \alpha^j([e_k, e_i]) - \alpha^i([e_j, e_k]) \right)$$

et donc

$$\omega_j^k = \frac{1}{2} \left(\alpha^k([e_i, e_j]) + \alpha^j([e_k, e_i]) - \alpha^i([e_j, e_k]) \right) \alpha^i.$$

b) Exprimer la « courbure de Gauss »

$$K = g(R(e_1, e_2) \cdot e_2, e_1)$$

en fonction des ω_j^i et de e_1 et e_2 .

Nous appliquons la formule (3) et à nouveau nous tenons compte du fait que $\omega_1^1 = \omega_2^2 = 0$ et $\omega_1^2 = -\omega_2^1$:

$$\begin{aligned}R(e_1, e_2) \cdot e_2 &= (d\omega_2^1 + \omega_m^1 \wedge \omega_2^m)(e_1, e_2)e_1 \\ &= (d\omega_2^1 + \omega_1^1 \wedge \omega_2^1 + \omega_2^1 \wedge \omega_2^2)(e_1, e_2)e_1 \\ &\quad + (d\omega_2^2 + \omega_1^2 \wedge \omega_2^1 + \omega_2^2 \wedge \omega_2^2)(e_1, e_2)e_2 \\ &= d\omega_2^1(e_1, e_2)e_1.\end{aligned}$$

D'où l'on déduit que

$$K = d\omega_2^1(e_1, e_2).$$

c) Soit $\gamma \in \mathcal{C}^1([0, 2\pi], U)$ une immersion telle que $\gamma(0) = \gamma(1) = M_0$. Pour tout $\theta \in \mathcal{C}^1([0, 2\pi], \mathbb{R})$ et pour tout $t \in [0, 2\pi]$, on définit une base orthonormée $(v_1(t), v_2(t))$ de $T_{\gamma(t)}\mathcal{M}$ (dépendant de façon régulière de t) par

$$\begin{cases} v_1(t) &= \cos \theta(t)e_1(\gamma(t)) + \sin \theta(t)e_2(\gamma(t)) \\ v_2(t) &= -\sin \theta(t)e_1(\gamma(t)) + \cos \theta(t)e_2(\gamma(t)). \end{cases}$$

Trouver une équation sur θ pour que l'on ait

$$\nabla_{\dot{\gamma}(t)}v_1(t) = \nabla_{\dot{\gamma}(t)}v_2(t) = 0, \quad \forall t \in [0, 2\pi],$$

c'est à dire « v_1 et v_2 sont transportés parallèlement le long de γ ».

Ici un point semble avoir gêné tout le monde : pour donner un sens à par exemple $\nabla_{\dot{\gamma}}v_1$ et calculer cette quantité, on n'a pas d'autre ressource que d'essayer d'appliquer la relation

$$\nabla_{\dot{\gamma}}(\cos \theta e_1 + \sin \theta e_2) = L_{\dot{\gamma}}(\cos \theta)e_1 + \cos \theta \nabla_{\dot{\gamma}}e_1 + L_{\dot{\gamma}}(\sin \theta)e_2 + \sin \theta \nabla_{\dot{\gamma}}e_2.$$

En ce qui concerne $\nabla_{\dot{\gamma}}e_1$ ou $\nabla_{\dot{\gamma}}e_2$, il suffit d'utiliser n'importe quel champ de vecteur u défini sur un voisinage de $M = \gamma(t)$ tel que $u(M) = \dot{\gamma}(t)$ et de poser $\nabla_{\dot{\gamma}(t)}e_1(\gamma(t)) = \nabla_{u(M)}e_1(M)$ et le résultat ne dépend que de la valeur de u en M (qui vaut $\dot{\gamma}(t)$).

Pour une quantité comme $L_{\dot{\gamma}}(\cos \theta)$, il semble que cela ait posé d'avantage de difficultés. En effet $L_{\dot{\gamma}}$ agit sur des fonctions définies sur (des sous-ensembles de) \mathcal{M} alors que θ est une fonction sur $[0, 2\pi]$. C'est que d'une certaine façon on a identifié θ à une fonction sur (un sous-ensemble de) \mathcal{M} , et ce, d'une manière indépendante d'un choix de coordonnées. Comment ? Il n'y a essentiellement qu'une seule façon, qui de plus est conforme au sens géométrique de la situation, à savoir que l'on dérive suivant l'immersion γ : en se restreignant si nécessaire à un intervalle $I := [t - \varepsilon, t + \varepsilon]$ on peut toujours supposer que γ est un plongement. Alors on définit sur $\gamma(I)$ la fonction $\theta \circ \gamma^{-1}$. C'est ainsi qu'il faut comprendre que l'on a fait l'abus de notation $\theta \circ \gamma^{-1} \simeq \theta$ et que

$$L_{\dot{\gamma}}(\cos \theta) = L_{\dot{\gamma}}(\cos(\theta \circ \gamma^{-1})),$$

qui est bien définie puisque $\theta \circ \gamma^{-1}$ est défini sur la sous-variété $\gamma(I)$ et $\dot{\gamma}(t)$ est tangent à $\gamma(I)$ en $\gamma(t)$. Il ne reste plus alors qu'à appliquer les règles de calcul différentiel. Posant $M = \gamma(t)$:

$$\begin{aligned} L_{\dot{\gamma}(t)}(\cos \theta \circ \gamma^{-1}(M)) &= -\sin(\theta \circ \gamma^{-1}(M))d(\theta \circ \gamma^{-1})_M(\dot{\gamma}(t)) \\ &= -\sin(\theta \circ \gamma^{-1}(M))d\theta_t \circ d(\gamma^{-1})_M(\dot{\gamma}(t)) \\ &= -\sin(\theta \circ \gamma^{-1}(M))d\theta_t \left(\frac{\partial}{\partial t} \right) \\ &= -\sin \theta(t) \dot{\theta}(t). \end{aligned}$$

Après cette mise au point, il ne nous reste plus qu'à calculer :

$$\begin{aligned} \nabla_{\dot{\gamma}} v_1 &= -\sin \theta \dot{\theta} e_1 + \cos \theta \omega_1^2(\dot{\gamma}) e_2 + \cos \theta \dot{\theta} e_2 + \sin \theta \omega_2^1(\dot{\gamma}) e_1 \\ &= -\sin \theta \left(\dot{\theta} - \omega_2^1(\dot{\gamma}) \right) e_1 + \cos \theta \left(\dot{\theta} + \omega_1^2(\dot{\gamma}) \right) e_2 \\ &= \left(\dot{\theta} - \omega_2^1(\dot{\gamma}) \right) v_2. \end{aligned}$$

Un calcul similaire donne

$$\nabla_{\dot{\gamma}} v_2 = - \left(\dot{\theta} - \omega_2^1(\dot{\gamma}) \right) v_1.$$

Donc l'équation recherchée est

$$\dot{\theta} - \omega_2^1(\dot{\gamma}) = 0.$$

d) Résoudre cette équation en θ .

$$\theta(t) = \theta(0) + \int_0^t \omega_2^1(\dot{\gamma}(s)) ds.$$

e) Soit $\mathcal{B} \subset U$ un domaine fermé dont le bord $\partial \mathcal{B}$ est régulier. On suppose que γ est une paramétrisation directe de $\partial \mathcal{B}$ (modulo le fait que $\gamma(0) = \gamma(2\pi)$). Donner une relation entre $\theta(0)$, $\theta(2\pi)$ et la valeur de $K = g(R(e_1, e_2) \cdot e_2, e_1)$ à l'intérieur de \mathcal{B} .

On a, en utilisant le théorème de Stokes,

$$\theta(2\pi) - \theta(0) = \int_0^{2\pi} \omega_2^1(\dot{\gamma}(t)) dt = \int_0^{2\pi} \gamma^* \omega_2^1 = \int_{\partial \mathcal{B}} \omega_2^1 = \int_{\mathcal{B}} d\omega_2^1.$$

Et donc en utilisant le résultat de la question 3.2-b,

$$\theta(2\pi) - \theta(0) = \int_{\mathcal{B}} K \alpha^1 \wedge \alpha^2.$$

Interprétation : en transportant de façon parallèle la base $(v_1(0), v_2(0))$ le long de γ , celle-ci a tourné d'un angle $\int_{\mathcal{B}} K \alpha^1 \wedge \alpha^2$ lorsque l'on est revenu au point de départ.

3.3 Usage de coordonnées conformes

On suppose toujours $n = 2$. On considère une carte locale $x = (x^1, x^2) : U \longrightarrow \Omega$, où U est un ouvert de \mathcal{M} et Ω est un ouvert de \mathbb{R}^2 . On note $g_{ij}(x) = g\left(\frac{\partial}{\partial x^i}, \frac{\partial}{\partial x^i}\right)$. On fait l'hypothèse que x est conforme, c'est à dire qu'il existe une fonction $f \in \mathcal{C}^\infty(\Omega, \mathbb{R})$ telle que $g_{ij}(x) = e^{2f(x)}\delta_{ij}$, $\forall x \in \Omega$. On demande de déterminer dans les coordonnées (x^1, x^2) :

a) un repère mobile orthonormé (e_1, e_2) (le plus simple possible)

On remarque que le champ de repère qui est canonique dans la carte x , c'est à dire $\left(\frac{\partial}{\partial x^1}, \frac{\partial}{\partial x^2}\right)$, satisfait

$$g\left(\frac{\partial}{\partial x^1}, \frac{\partial}{\partial x^1}\right) = g\left(\frac{\partial}{\partial x^2}, \frac{\partial}{\partial x^2}\right) = e^{2f(x)} \quad \text{et} \quad g\left(\frac{\partial}{\partial x^1}, \frac{\partial}{\partial x^2}\right) = 0.$$

Il suffit donc de multiplier ces vecteurs par le facteur $e^{-f(x)}$:

$$e_1(x) = e^{-f(x)}\frac{\partial}{\partial x^1}, \quad e_2(x) = e^{-f(x)}\frac{\partial}{\partial x^2}.$$

b) le corepère mobile (α^1, α^2) dual du repère mobile (e_1, e_2) .

$$\alpha^1 = e^{f(x)}dx^1, \quad \alpha^2 = e^{f(x)}dx^2.$$

c) Les formes de connexion ω_j^i dans ce même repère.

On applique le résultat de la question 3.2-a. Pour cela on calcule d'abord le crochet de Lie de e_1 et e_2 : pour toute fonction φ ,

$$\begin{aligned} [e_1, e_2] &= e^{-f}\frac{\partial}{\partial x^1}\left(e^{-f}\frac{\partial\varphi}{\partial x^2}\right) - e^{-f}\frac{\partial}{\partial x^2}\left(e^{-f}\frac{\partial\varphi}{\partial x^1}\right) \\ &= e^{-2f}\left(\frac{\partial^2\varphi}{\partial x^1\partial x^2} - \frac{\partial f}{\partial x^1}\frac{\partial\varphi}{\partial x^2}\right) - e^{-2f}\left(\frac{\partial^2\varphi}{\partial x^1\partial x^2} - \frac{\partial f}{\partial x^2}\frac{\partial\varphi}{\partial x^1}\right) \\ &= e^{-2f}\left(\frac{\partial f}{\partial x^2}\frac{\partial\varphi}{\partial x^1} - \frac{\partial f}{\partial x^1}\frac{\partial\varphi}{\partial x^2}\right). \end{aligned}$$

Donc

$$\alpha^1([e_1, e_2]) = e^{-f}\frac{\partial f}{\partial x^2} \quad \text{et} \quad \alpha^2([e_1, e_2]) = -e^{-f}\frac{\partial f}{\partial x^1}$$

et

$$\omega_2^1 = \frac{\partial f}{\partial x^2}dx^1 - \frac{\partial f}{\partial x^1}dx^2.$$

d) La courbure de Gauss $K = g(R(e_1, e_2) \cdot e_2, e_1)$.

On applique le résultat du 3.2-b :

$$K = d\omega_2^1(e_1, e_2).$$

Comme

$$d\omega_2^1 = -\Delta f dx^1 \wedge dx^2,$$

il vient :

$$K = -e^{-2f}\Delta f.$$