

# Mecânica Geométrica

## 1ª Série de Problemas

Jorge Rocha, nº45344

3 de Abril de 2001

1.

A  $n$ -esfera é o conjunto  $S^n = \{\mathbf{x} \in \mathbb{R}^{n+1} \mid x_0^2 + x_1^2 + \dots + x_n^2 = 1\} \subset \mathbb{R}^{n+1}$ . Considere-se a seguinte função de classe  $C^\infty$ :

$$\begin{aligned} F &: \mathbb{R}^{n+1} \longrightarrow \mathbb{R} \\ F(x_0, x_1, \dots, x_n) &= x_0^2 + x_1^2 + \dots + x_n^2 - 1 \end{aligned} \quad (1)$$

Podemos então escrever  $S^n$  como o conjunto dos zeros da aplicação  $F$ , isto é,

$$S^n = \{\mathbf{x} \in \mathbb{R}^{n+1} \mid F(\mathbf{x}) = 0\} \quad (2)$$

A matriz jacobiana da aplicação  $F$  é dada por

$$DF(p) = [ 2x_0 \quad 2x_1 \quad \dots \quad 2x_n ]_{\mathbf{x}=p} \quad (3)$$

Num ponto  $p \in S^n$  nunca se anulam simultaneamente todas as coordenadas pelo que  $\text{rank } DF = 1 = (n+1) - n$ . Deste modo concluímos que  $S^n$  é uma variedade diferenciável de classe  $C^\infty$  de dimensão  $n$ .

Considere-se agora o conjunto  $SO(3)$ . Pela definição de grupo ortogonal é fácil ver que se  $A \in O(3)$  então as suas colunas formam uma base ortonormada de  $\mathbb{R}^3$ . Definimos os vectores constituídos pelas colunas de  $A$ :

$$A = \begin{bmatrix} a_{11} & a_{12} & a_{13} \\ a_{21} & a_{22} & a_{23} \\ a_{31} & a_{32} & a_{33} \end{bmatrix} \quad \mathbf{v}_1 = \begin{bmatrix} a_{11} \\ a_{21} \\ a_{31} \end{bmatrix} \quad \mathbf{v}_2 = \begin{bmatrix} a_{12} \\ a_{22} \\ a_{32} \end{bmatrix} \quad \mathbf{v}_3 = \begin{bmatrix} a_{13} \\ a_{23} \\ a_{33} \end{bmatrix} \quad (4)$$

As relações de ortonormalidade escrevem-se então

$$\begin{cases} \mathbf{v}_1 \cdot \mathbf{v}_1 = 1 \\ \mathbf{v}_2 \cdot \mathbf{v}_2 = 1 \\ \mathbf{v}_3 \cdot \mathbf{v}_3 = 1 \\ \mathbf{v}_1 \cdot \mathbf{v}_2 = 0 \\ \mathbf{v}_1 \cdot \mathbf{v}_3 = 0 \\ \mathbf{v}_2 \cdot \mathbf{v}_3 = 0 \end{cases} \quad (5)$$

Seja agora uma função  $G: M_{3 \times 3} \longrightarrow \mathbb{R}^6$ , de classe  $C^\infty$ , definida através de

$$\begin{cases} G_1(A) = a_{11}^2 + a_{21}^2 + a_{31}^2 - 1 \\ G_2(A) = a_{12}^2 + a_{22}^2 + a_{32}^2 - 1 \\ G_3(A) = a_{13}^2 + a_{23}^2 + a_{33}^2 - 1 \\ G_4(A) = a_{11}a_{12} + a_{21}a_{22} + a_{31}a_{32} \\ G_5(A) = a_{11}a_{13} + a_{21}a_{23} + a_{31}a_{33} \\ G_6(A) = a_{12}a_{13} + a_{22}a_{23} + a_{32}a_{33} \end{cases} \quad (6)$$

Temos portanto verificado que  $O(3) = \text{Zeros } G$ . Mas as matrizes de  $O(3)$  podem ter determinante igual a  $+1$  ou  $-1$  e os elementos de  $SO(3)$  satisfazem  $\det A = 1$ . No entanto, dado  $A \in SO(3)$  podemos considerar a vizinhança  $\mathcal{V} = \det^{-1}(\mathbb{R}^+)$ . Uma vez que a aplicação determinante é contínua e o conjunto  $\mathbb{R}^+$  é aberto concluímos que  $\mathcal{V}$  é também aberto e portanto é de facto uma vizinhança de  $A$  (porque  $A \in \mathcal{V}$ ). Temos que  $SO(3) = O(3) \cap \mathcal{V}$  é justamente a componente conexa de  $O(3)$  que contém a identidade.

A matriz jacobiana da aplicação  $G$  é dada por

$$DG = \begin{bmatrix} 2a_{11} & 2a_{21} & 2a_{31} & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 2a_{12} & 2a_{22} & 2a_{32} & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 2a_{13} & 2a_{23} & 2a_{33} \\ a_{12} & a_{22} & a_{32} & a_{11} & a_{21} & a_{31} & 0 & 0 & 0 \\ a_{13} & a_{23} & a_{33} & 0 & 0 & 0 & a_{11} & a_{21} & a_{31} \\ 0 & 0 & 0 & a_{13} & a_{23} & a_{33} & a_{12} & a_{22} & a_{32} \end{bmatrix} \quad (7)$$

Tendo em conta as condições de ortonormalidade (5) concluímos que as linhas da matriz  $DG$  são todas ortogonais entre si, logo são linearmente independentes e tem-se  $\text{rank } DG = 6 = 9 - 3$ . Portanto  $SO(3)$  é uma variedade diferenciável de classe  $C^\infty$  de dimensão 3.

## 2.

De acordo com o enunciado do problema, o caminho  $\gamma$  satisfaz

$$\frac{d}{dt}[\varphi^{-1}(\gamma(t))]_{t=0} = (v^1, \dots, v^n) \in \mathbb{R}^n \quad (8)$$

Considere-se agora o caminho  $\gamma_{\mathbf{v}}(t) = \varphi(\varphi^{-1}(p) + t\mathbf{v})$ . Usando as propriedades de linearidade do espaço tangente  $T_pQ$  temos que  $[\gamma_{\mathbf{v}}] = [\gamma_{v^i \mathbf{e}_i}] = v^i [\gamma_{\mathbf{e}_i}] = v^i \frac{\partial}{\partial x^i}(p)$ . Mas  $\gamma$  e  $\gamma_{\mathbf{v}}$  pertencem à mesma classe de equivalência:

$$\frac{d}{dt}[\varphi^{-1}(\gamma_{\mathbf{v}}(t))]_{t=0} = \frac{d}{dt}[\varphi^{-1}(p) + t\mathbf{v}]_{t=0} = (v^1, \dots, v^n) = \frac{d}{dt}[\varphi^{-1}(\gamma(t))]_{t=0} \quad (9)$$

Portanto  $[\gamma] = [\gamma_{\mathbf{v}}] = v^i \frac{\partial}{\partial x^i}(p)$ .

Seja  $(\bar{U}, \bar{\varphi})$  uma outra carta local com coordenadas  $(y^1, \dots, y^n)$ .  $\left\{ \frac{\partial}{\partial y^i} \right\}_{i=1}^n$  é também uma base de  $T_pQ$  e portanto podemos escrever  $[\gamma] = \xi^j \frac{\partial}{\partial y^j}$ . Considerando que  $y(x) = (\bar{\varphi}^{-1} \circ \varphi)(x)$  temos que

$$\begin{aligned} (\xi^1, \dots, \xi^n) &= \frac{d}{dt}[\bar{\varphi}^{-1}(\gamma(t))]_{t=0} = \frac{d}{dt}[\bar{\varphi}^{-1} \circ \varphi \circ \varphi^{-1}(\gamma(t))]_{t=0} = \\ &= \frac{d}{dt}[y \circ \varphi^{-1}(\gamma(t))]_{t=0} = Dy \cdot \frac{d}{dt}[\varphi^{-1}(\gamma(t))]_{t=0} = \\ &= \left( v^i \frac{\partial y^1}{\partial x^i}, \dots, v^i \frac{\partial y^n}{\partial x^i} \right) \end{aligned} \quad (10)$$

donde concluímos que  $[\gamma] = v^i \frac{\partial y^j}{\partial x^i} \frac{\partial}{\partial y^j}$ .

## 3.

Seja  $\mathcal{U} = \{(x, y) \in \mathbb{R}^2 \mid x^2 + y^2 < 1\} \subset \mathbb{R}^2$  e a aplicação

$$\begin{aligned} \varphi &: \mathcal{U} \longrightarrow S^2 \cap \{(x, y, z) \in \mathbb{R}^3 \mid z > 0\} \subset \mathbb{R}^3 \\ \varphi(x, y) &= \left( x, y, \sqrt{1 - x^2 - y^2} \right) \end{aligned} \quad (11)$$

O conjunto  $(\mathcal{U}, \varphi)$  constitui uma carta local para  $S^2$ , cobrindo precisamente o hemisfério norte.

A projecção estereográfica em relação ao pólo Sul fornece outra carta local,  $(\bar{\mathcal{U}}, \bar{\varphi})$ , onde  $\bar{\mathcal{U}} = \mathbb{R}^2$  e

$$\begin{aligned} \bar{\varphi} &: \bar{\mathcal{U}} = \mathbb{R}^2 \longrightarrow S^2 \setminus \{(0, 0, -1)\} \subset \mathbb{R}^3 \\ \bar{\varphi}(x, y) &= \left( \frac{2x}{1 + x^2 + y^2}, \frac{2y}{1 + x^2 + y^2}, \frac{1 - x^2 - y^2}{1 + x^2 + y^2} \right) \end{aligned} \quad (12)$$

Como é fácil verificar, as cartas satisfazem  $\|\varphi(x, y)\| = 1$  e  $\varphi(0, 0) = (0, 0, 1)$ . As inversas das cartas escrevem-se mais simplesmente:

$$\varphi^{-1}(x, y, z) = (x, y) \quad (13)$$

$$\bar{\varphi}^{-1}(x, y, z) = \left( \frac{x}{1+z}, \frac{y}{1+z} \right) \quad (14)$$

Obtemos as componentes do vector  $\mathbf{v} = (1, 0, 0) \in T_{(0,0,1)}S^2$  na carta local  $(\mathcal{U}, \varphi)$  fazendo

$$D(\varphi^{-1})_{(0,0,1)} \cdot \mathbf{v} = \begin{bmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 \end{bmatrix}_{(0,0,1)} \begin{bmatrix} 1 \\ 0 \\ 0 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 1 \\ 0 \end{bmatrix} \quad (15)$$

Do mesmo modo, para a carta local  $(\bar{\mathcal{U}}, \bar{\varphi})$ , temos

$$D(\bar{\varphi}^{-1})_{(0,0,1)} \cdot \mathbf{v} = \begin{bmatrix} \frac{1}{1+z} & 0 & \frac{-x}{(1+z)^2} \\ 0 & \frac{1}{1+z} & \frac{-y}{(1+z)^2} \end{bmatrix}_{(0,0,1)} \begin{bmatrix} 1 \\ 0 \\ 0 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 1/2 \\ 0 \end{bmatrix} \quad (16)$$

Fazendo uso do problema 2. podemos determinar as componentes do vector  $\mathbf{v}$  na carta  $(\bar{\mathcal{U}}, \bar{\varphi})$  a partir das componentes de  $\mathbf{v}$  na carta  $(\mathcal{U}, \varphi)$ . Com esse fim construímos a função de transição  $F: \mathbb{R}^2 \rightarrow \mathbb{R}^2$  definida por

$$\begin{aligned} F(x, y) &= (\bar{\varphi}^{-1} \circ \varphi)(x, y) = \bar{\varphi}^{-1}(x, y, \sqrt{1-x^2-y^2}) = \\ &= \left( \frac{x}{1+\sqrt{1-x^2-y^2}}, \frac{y}{1+\sqrt{1-x^2-y^2}} \right) \end{aligned} \quad (17)$$

A matriz jacobiana, no ponto  $(0, 0)$ , é igual a

$$(DF)_{(0,0)} = \begin{bmatrix} 1/2 & 0 \\ 0 & 1/2 \end{bmatrix} \quad (18)$$

Aplicando então a fórmula obtida no exercício anterior, em que  $(x^1, x^2)$  são coordenadas na carta  $(\mathcal{U}, \varphi)$  e  $(y^1, y^2)$  são coordenadas na carta  $(\bar{\mathcal{U}}, \bar{\varphi})$ , temos

$$\begin{aligned} \mathbf{v} &= 1 \frac{\partial}{\partial x^1} + 0 \frac{\partial}{\partial x^2} = \left( 1 \frac{\partial F^1}{\partial x^1} + 0 \frac{\partial F^1}{\partial x^2} \right) \frac{\partial}{\partial y^1} + \left( 1 \frac{\partial F^2}{\partial x^1} + 0 \frac{\partial F^2}{\partial x^2} \right) \frac{\partial}{\partial y^2} = \\ &= \left( 1 \times \frac{1}{2} + 0 \times 0 \right) \frac{\partial}{\partial y^1} + \left( 1 \times 0 + 0 \times \frac{1}{2} \right) \frac{\partial}{\partial y^2} = \frac{1}{2} \frac{\partial}{\partial y^1} + 0 \frac{\partial}{\partial y^2} \end{aligned} \quad (19)$$

resultado idêntico ao que obtivemos anteriormente.

#### 4.

Em primeiro lugar mostremos que  $[X, Y]$  define em cada ponto  $p \in Q$  uma derivação:  
 $[X, Y] \cdot (\alpha f + \beta g)(p) =$

$$\begin{aligned} &= X_p \cdot (Y \cdot (\alpha f + \beta g)) - Y_p \cdot (X \cdot (\alpha f + \beta g)) \\ &= X_p \cdot (\alpha Y \cdot f + \beta Y \cdot g) - Y_p \cdot (\alpha X \cdot f + \beta X \cdot g) \\ &= \alpha X_p \cdot (Y \cdot f) + \beta X_p \cdot (Y \cdot g) - \alpha Y_p \cdot (X \cdot f) - \beta Y_p \cdot (X \cdot g) \\ &= \alpha \{X_p \cdot (Y \cdot f) - Y_p \cdot (X \cdot f)\} + \beta \{X_p \cdot (Y \cdot g) - Y_p \cdot (X \cdot g)\} \\ &= \alpha [X, Y] \cdot f(p) + \beta [X, Y] \cdot g(p) \end{aligned} \quad (20)$$

$[X, Y] \cdot (fg)(p) =$

$$\begin{aligned} &= X_p \cdot (Y \cdot (fg)) - Y_p \cdot (X \cdot (fg)) \\ &= X_p \cdot (fY \cdot g + gY \cdot f) - Y_p \cdot (fX \cdot g + gX \cdot f) \\ &= f(p)X_p \cdot (Y \cdot g) + g(p)X_p \cdot (Y \cdot f) - f(p)Y_p \cdot (X \cdot g) - g(p)Y_p \cdot (X \cdot f) \\ &= f(p)\{X_p \cdot (Y \cdot g) - Y_p \cdot (X \cdot g)\} + g(p)\{X_p \cdot (Y \cdot f) - Y_p \cdot (X \cdot f)\} \\ &= f(p)([X, Y] \cdot g)(p) + g(p)([X, Y] \cdot f)(p) \end{aligned} \quad (21)$$

A expressão para  $[X, Y]$  em coordenadas obtém-se fazendo

$$\begin{aligned}
[X, Y] \cdot f &= X \cdot (Y \cdot f) - Y \cdot (X \cdot f) = \\
&= X^j \frac{\partial}{\partial x^j} \left( Y^i \frac{\partial f}{\partial x^i} \right) - Y^j \frac{\partial}{\partial x^j} \left( X^i \frac{\partial f}{\partial x^i} \right) = \\
&= X^j \frac{\partial Y^i}{\partial x^j} \frac{\partial f}{\partial x^i} + X^j Y^i \frac{\partial^2 f}{\partial x^j \partial x^i} - Y^j \frac{\partial X^i}{\partial x^j} \frac{\partial f}{\partial x^i} - Y^j X^i \frac{\partial^2 f}{\partial x^j \partial x^i} = \\
&= \left( X^j \frac{\partial Y^i}{\partial x^j} - Y^j \frac{\partial X^i}{\partial x^j} \right) \frac{\partial f}{\partial x^i}
\end{aligned} \tag{22}$$

donde se conclui que  $[X, Y] = \left( X^j \frac{\partial Y^i}{\partial x^j} - Y^j \frac{\partial X^i}{\partial x^j} \right) \frac{\partial}{\partial x^i}$ .

## 5.

Pretende-se calcular o *pull-back* da forma de volume  $dx \wedge dy \wedge dz$  em  $\mathbb{R}^3$  pela função

$$\begin{aligned}
f &: ]0, +\infty[ \times ]0, \pi[ \times ]0, 2\pi[ \longrightarrow \mathbb{R}^3 \\
(x, y, z) &= f(r, \theta, \varphi) = (r \sin \theta \cos \varphi, r \sin \theta \sin \varphi, r \cos \theta)
\end{aligned} \tag{23}$$

Usando as propriedades do *pull-back* e da derivada exterior temos

$$\begin{aligned}
f^*(dx \wedge dy \wedge dz) &= \\
&= f^* dx \wedge f^* dy \wedge f^* dz = d(f^* x) \wedge d(f^* y) \wedge d(f^* z) \\
&= d(r \sin \theta \cos \varphi) \wedge d(r \sin \theta \sin \varphi) \wedge d(r \cos \theta) \\
&= (\sin \theta \cos \varphi dr + r \cos \theta \cos \varphi d\theta - r \sin \theta \sin \varphi d\varphi) \wedge \\
&\quad \wedge (\sin \theta \sin \varphi dr + r \cos \theta \sin \varphi d\theta + r \sin \theta \cos \varphi d\varphi) \wedge \\
&\quad \wedge (\cos \theta dr - r \sin \theta d\theta) \\
&= r^2 \cos^2 \theta \sin \theta \cos^2 \varphi d\theta \wedge d\varphi \wedge dr - r^2 \cos^2 \theta \sin \theta \sin^2 \varphi d\varphi \wedge d\theta \wedge dr - \\
&\quad - r^2 \sin^3 \theta \cos^2 \varphi dr \wedge d\varphi \wedge d\theta + r^2 \sin^3 \theta \sin^2 \varphi d\varphi \wedge dr \wedge d\theta \\
&= r^2 [\cos^2 \theta \sin \theta \cos^2 \varphi + \cos^2 \theta \sin \theta \sin^2 \varphi + \\
&\quad + \sin^3 \theta \cos^2 \varphi + \sin^3 \theta \sin^2 \varphi] dr \wedge d\theta \wedge d\varphi \\
&= r^2 [\cos^2 \theta \sin \theta + \sin^2 \theta \sin \theta] dr \wedge d\theta \wedge d\varphi \\
&= r^2 \sin \theta dr \wedge d\theta \wedge d\varphi
\end{aligned} \tag{24}$$

## 6.

Seja  $Q$  uma variedade de dimensão  $n$ . O fibrado cotangente  $T^*Q$  será então uma variedade com dimensão  $2n$ . Seja  $p \in \Gamma^1(Q)$  uma qualquer 1-forma em  $Q$ . Em coordenadas locais podemos escrever

$$p = p_i dx^i \tag{25}$$

Usando a projecção canónica,  $\pi : T^*Q \longrightarrow Q$ , podemos definir uma 1-forma no fibrado cotangente  $T^*Q$  por *pull-back*:

$$\lambda_p = \pi^* p = \pi^* (p_i dx^i) = \pi^* p_i \cdot \pi^*(dx^i) \tag{26}$$

Se  $v \in T_{p_q}(T^*Q)$ , então

$$\lambda_p(v) = p_i(q)(dx^i)_q(\pi_* v) \tag{27}$$

Obtemos uma 2-forma canónica  $\omega$  em  $T^*Q$  aplicando a derivada exterior:

$$\omega = d\lambda = d(p_i dx^i) = dp_i \wedge dx^i \tag{28}$$

e obtemos uma forma de rank máximo (neste caso,  $2n$ ) através de

$$\begin{aligned}\nu &= \omega \wedge \dots \wedge \omega = dp_{i_1} \wedge dx^{i_1} \wedge \dots \wedge dp_{i_n} \wedge dx^{i_n} = \\ &= n! dp_1 \wedge dx^1 \wedge dp_2 \wedge dx^2 \wedge \dots \wedge dp_n \wedge dx^n\end{aligned}\quad (29)$$

Em particular,

$$\nu \left( \frac{\partial}{\partial p_1}, \frac{\partial}{\partial x^1}, \dots, \frac{\partial}{\partial p_n}, \frac{\partial}{\partial x^n} \right) = n! \neq 0 \quad (30)$$

pelo que  $\nu$  é uma  $2n$ -forma em  $T^*Q$  que nunca se anula, ou seja,  $\nu$  é uma forma de volume. Assim concluímos que  $T^*Q$  é uma variedade orientável, independentemente da orientabilidade ou não de  $Q$ .

## 7.

Seja  $\psi : ]0, \pi[ \times ]0, 2\pi[ \longrightarrow S^2 \subset \mathbb{R}^3$  uma carta para  $S^2$  definida por

$$\psi(\theta, \varphi) = (\sin \theta \cos \varphi, \sin \theta \sin \varphi, \cos \theta) \quad (31)$$

A forma  $\omega = \sin \theta d\theta \wedge d\varphi$  nunca se anula no domínio de  $\psi$ , onde está definida. Nesse conjunto,  $\omega$  define uma forma de volume. A forma  $\omega$  satisfaz

$$\omega_{(\theta, \varphi)} \left( \frac{\partial}{\partial \theta}, \frac{\partial}{\partial \varphi} \right) = \sin \theta \quad (32)$$

portanto, para  $\theta \neq 0, \pi$ ,

$$\lim_{\varphi \rightarrow 0} \omega_{(\theta, \varphi)} \left( \frac{\partial}{\partial \theta}, \frac{\partial}{\partial \varphi} \right) = \lim_{\varphi \rightarrow 2\pi} \omega_{(\theta, \varphi)} \left( \frac{\partial}{\partial \theta}, \frac{\partial}{\partial \varphi} \right) = \sin \theta \neq 0 \quad (33)$$

Por outro lado

$$\lim_{\theta \rightarrow 0} \omega_{(\theta, \varphi)} \left( \frac{1}{\theta} \frac{\partial}{\partial \theta}, \frac{\partial}{\partial \varphi} \right) = \lim_{\theta \rightarrow \pi} \omega_{(\theta, \varphi)} \left( \frac{1}{\theta - \pi} \frac{\partial}{\partial \theta}, \frac{\partial}{\partial \varphi} \right) = 1 \neq 0 \quad (34)$$

Sendo assim,  $\omega$  define por continuidade uma forma que nunca se anula, ou seja,  $\omega$  define uma forma de volume em  $S^2$  por continuidade.

Seja  $\mathcal{U} = ]0, \pi[ \times ]0, 2\pi[$ . O conjunto  $S^2 \setminus \psi(\mathcal{U})$  tem medida nula (é o meridiano  $\varphi = 0$ ). Logo

$$\int_{S^2} \omega = \int_{\psi(\mathcal{U})} \omega = \int_{\mathcal{U}} \psi^* \omega = \int_{\mathcal{U}} \sin \theta d\theta \wedge d\varphi = \int_0^{2\pi} \int_0^\pi \sin \theta d\theta d\varphi = 4\pi \quad (35)$$

## 8.

Considere-se a forma  $\omega = \sin \theta d\theta \wedge d\varphi$  do problema anterior. Esta forma é fechada:

$$d\omega = \cos \theta d\theta \wedge d\theta \wedge d\varphi + 0 d\varphi \wedge d\theta \wedge d\varphi = 0 \quad (36)$$

Suponhamos que  $\omega$  é exacta:  $\omega = d\eta$ . Então, atendendo a que  $S^2$  é uma variedade sem bordo, temos pelo teorema de Stokes

$$\int_{S^2} \omega = \int_{S^2} d\eta = \int_{\partial S^2} \eta = \int_{\emptyset} \eta = 0 \quad (37)$$

Mas, como vimos anteriormente,  $\int_{S^2} \omega = 4\pi$  pelo que  $\omega$  não pode ser exacta. Portanto,  $\omega$  é uma forma fechada mas não exacta em  $S^2$ .

## 9.

(a) Seja  $M$  uma variedade de dimensão  $m$  e  $\omega$  uma 2-forma fechada e não degenerada. Em coordenadas locais podemos escrever  $\omega$  e um qualquer campo vectorial sobre a variedade simplética da seguinte maneira

$$\omega = \omega_{jk} dx^j \wedge dx^k \quad (38)$$

$$X = X^i \frac{\partial}{\partial x^i} \quad (39)$$

A contração escreve-se então

$$\begin{aligned} X \lrcorner \omega &= \omega(X, \cdot) = \omega_{jk} (dx^j \otimes dx^k - dx^k \otimes dx^j) \left( X^i \frac{\partial}{\partial x^i}, \cdot \right) = \omega_{jk} [X^j dx^k(\cdot) - X^k dx^j(\cdot)] = \\ &= (\omega_{jk} - \omega_{kj}) X^j dx^k \end{aligned} \quad (40)$$

Seja  $\Omega$  a matriz antissimétrica definida por  $(\Omega)_{ij} = \omega_{ji} - \omega_{ij}$ . A expressão obtida acima indica que a bijecção

$$T_p M \ni X_p \longmapsto X_p \lrcorner \omega_p \in T_p^* M \quad (41)$$

é dada exactamente pela matriz  $\Omega$  que, sendo antissimétrica, satisfaz

$$\Omega^T = -\Omega \quad (42)$$

Aplicando o determinante a ambos os membros da equação (42) obtemos

$$\det \Omega = \det \Omega^T = \det(-\Omega) = (-1)^m \det \Omega \quad (43)$$

Por definição, para a 2-forma  $\omega$  ser não-degenerada a aplicação (41) tem que ser uma bijecção, ou seja, o núcleo da matriz  $\Omega$  tem que ser trivial. Portanto  $\det \Omega \neq 0$  e assim a expressão (43) reduz-se a

$$(-1)^m = 1 \quad (44)$$

o que implica que  $m = 2n$  seja um número par para que  $(M, \omega)$  seja uma variedade simplética.

(b) Seja então  $(M, \omega)$  uma variedade simplética com  $\dim M = 2n$ .  $\omega$  é uma 2-forma pelo que  $\omega \wedge \dots \wedge \omega \in \Gamma^{2n}(M)$  é uma forma de rank máximo. Sendo  $\omega$  não degenerada, isto significa que a aplicação  $T_p M \ni X_p \rightarrow X_p \lrcorner \omega_p \in T_p^* M$  tem núcleo trivial e portanto a matriz da forma bilinear que  $\omega$  define é não singular (equivalentemente,  $\det \Omega \neq 0$ ).

Começemos por notar que  $\omega_{ij} = \frac{1}{2} \Omega_{ji}$ :

$$\begin{aligned} \omega &= \omega_{ij} dx^i \wedge dx^j = \frac{1}{2} \omega_{ij} dx^i \wedge dx^j + \frac{1}{2} \omega_{ij} dx^i \wedge dx^j = \frac{1}{2} \omega_{ij} dx^i \wedge dx^j - \frac{1}{2} \omega_{ij} dx^j \wedge dx^i = \\ &= \frac{1}{2} (\omega_{ij} - \omega_{ji}) dx^i \wedge dx^j = \frac{1}{2} \Omega_{ji} dx^i \wedge dx^j \end{aligned} \quad (45)$$

Sendo  $P$  o conjunto das permutações de  $2n$  elementos e  $sgn(\sigma)$  o sinal da permutação  $\sigma$ , em coordenadas tem-se

$$\begin{aligned} \omega \wedge \dots \wedge \omega &= \sum_{\sigma \in P} \omega_{\sigma(1)\sigma(2)} \dots \omega_{\sigma(2n-1)\sigma(2n)} dx^{\sigma(1)} \wedge dx^{\sigma(2)} \wedge \dots \wedge dx^{\sigma(2n)} = \\ &= \sum_{\sigma \in P} sgn(\sigma) \omega_{\sigma(1)\sigma(2)} \dots \omega_{\sigma(2n-1)\sigma(2n)} dx^1 \wedge dx^2 \wedge \dots \wedge dx^{2n} = \\ &= \frac{1}{2^n} \left( \sum_{\sigma \in P} sgn(\sigma) \Omega_{\sigma(1)\sigma(2)} \dots \Omega_{\sigma(2n-1)\sigma(2n)} \right) dx^1 \wedge dx^2 \wedge \dots \wedge dx^{2n} \end{aligned} \quad (46)$$

Atendendo a que a matriz  $\Omega$  é antissimétrica tem-se o seguinte resultado:

$$\left( \sum_{\sigma \in P} sgn(\sigma) \Omega_{\sigma(1)\sigma(2)} \dots \Omega_{\sigma(2n-1)\sigma(2n)} \right)^2 = (2 \times n!)^2 \det \Omega \quad (47)$$

Substituindo a expressão (47) em (46) obtem-se

$$\omega \wedge \dots \wedge \omega = \frac{n!}{2^{n-1}} \sqrt{\det \Omega} dx^1 \wedge dx^2 \wedge \dots \wedge dx^{2n} \quad (48)$$

Uma vez que  $\det \Omega \neq 0$  concluímos que  $\omega \wedge \cdots \wedge \omega$  nunca se anula e portanto é uma forma de volume.

(c) Se  $Q$  é uma variedade com  $\dim Q = n$ ,  $T^*Q$  é uma variedade com  $\dim T^*Q = 2n$ , ou seja, de dimensão par. No problema **6.** construímos a 2-forma  $d\lambda$  que verificámos que era não degenerada. Para além disso,  $d\lambda$  é obviamente fechada (porque  $d^2 = 0$ ). Logo  $(T^*Q, d\lambda)$  é uma variedade simplética.

(d) Sendo  $X_H$  o campo hamiltoniano gerado por  $H \in C^\infty(M, \mathbb{R})$ ,

$$X_H \lrcorner \omega = -dH$$

temos (usando a fórmula de Cartan e tendo em conta que  $\omega$  é fechada) que

$$\mathcal{L}_{X_H} \omega = X_H \lrcorner d\omega + d(X_H \lrcorner \omega) = X_H \lrcorner 0 + d(-dH) = -d^2 H = 0$$

(e) Seja  $X$  um campo vectorial em  $Q$  tal que  $\mathcal{L}_X \omega = 0$ . Então, pela fórmula de Cartan,

$$d(X \lrcorner \omega) = -X \lrcorner d\omega = -X_H \lrcorner 0 = 0$$

Portanto  $X \lrcorner \omega \in \Gamma^1(Q)$  é uma 1-forma fechada. Então pelo lema de Poincaré  $X \lrcorner \omega$  é localmente exacta, isto é,  $\forall p \in Q$  existe uma vizinhança  $\mathcal{V}$  de  $p$  e uma 0-forma (ou seja, uma função)  $f \in C^\infty(\mathcal{V}, \mathbb{R})$  tal que  $X \lrcorner \omega = df$ . Fazendo  $H = -f$  temos provado  $X$  é localmente um campo hamiltoniano.