

# Resolução Sumária da 5ª Ficha de Exercícios de AMIII

16 de Janeiro de 2002

1. Decida se as seguintes formas diferenciais definidas em  $E^3$  são ou não exactas. Em caso afirmativo, calcule um potencial.

(a)  $yzdx + xzdy + xydz$ ;

**Resolução:** Como  $E^3$  é um conjunto em estrela, segue-se do Lema de Poincaré que esta 1-forma será exacta sse for fechada. Ora

$$\begin{aligned}d(yzdx + xzdy + xydz) \\ &= zdy \wedge dx + ydz \wedge dx + zdx \wedge dy + xdz \wedge dy + ydx \wedge dz + xdy \wedge dz \\ &= (z - z)dx \wedge dy + (y - y)dx \wedge dz + (x - x)dy \wedge dz = 0,\end{aligned}$$

pelo que a forma é exacta. Para calcular um potencial, notamos que se

$$yzdx + xzdy + xydz = df = \frac{\partial f}{\partial x}dx + \frac{\partial f}{\partial y}dy + \frac{\partial f}{\partial z}dz$$

então teremos

$$\begin{cases} \frac{\partial f}{\partial x} = yz \\ \frac{\partial f}{\partial y} = xz \\ \frac{\partial f}{\partial z} = xy \end{cases} \Leftrightarrow \begin{cases} f = xyz + C(y, z) \\ xz + \frac{\partial C}{\partial y} = xz \\ xy + \frac{\partial C}{\partial z} = xy \end{cases} \Leftrightarrow f = xyz + C$$

para alguma constante  $C \in \mathbb{R}$ .

(b)  $zdx \wedge dy - ydx \wedge dz + xdy \wedge dz$ ;

**Resolução:** Uma vez que

$$\begin{aligned}d(zdx \wedge dy - ydx \wedge dz + xdy \wedge dz) \\ &= dz \wedge dx \wedge dy - dy \wedge dx \wedge dz + dx \wedge dy \wedge dz \\ &= 3dx \wedge dy \wedge dz \neq 0,\end{aligned}$$

a forma não é fechada e portanto não pode ser exacta.

(c)  $2dx \wedge dy + yzdx \wedge dz + xzdy \wedge dz$ ;

**Resolução:** Como  $E^3$  é um conjunto em estrela, esta 1-forma será exacta sse for fechada. Ora

$$d(2dx \wedge dy + yzdx \wedge dz + xzdy \wedge dz) = zdy \wedge dx \wedge dz + zdx \wedge dy \wedge dz = 0$$

pelo que a forma é exacta. Para calcular um potencial  $\eta = A dx + B dy + C dz$ , notamos que uma vez que  $\eta + df$  é também um potencial (qualquer que seja a função  $C^\infty f : E^3 \rightarrow \mathbb{R}$ ), podemos sempre escolher um potencial tal que por exemplo  $C = 0$  (se inicialmente  $C \neq 0$ , basta encontrar uma função  $f$  satisfazendo a equação  $\frac{\partial f}{\partial z} = -C$  e considerar o potencial  $\eta + df$ ). Supondo então  $\eta = A dx + B dy$ , temos

$$2dx \wedge dy + yz dx \wedge dz + xz dy \wedge dz = d\eta = -\frac{\partial A}{\partial z} dx \wedge dz - \frac{\partial B}{\partial z} dy \wedge dz + \left( \frac{\partial B}{\partial x} - \frac{\partial A}{\partial y} \right) dx \wedge dy$$

e portanto

$$\begin{cases} \frac{\partial B}{\partial x} - \frac{\partial A}{\partial y} = 2 \\ -\frac{\partial A}{\partial z} = yz \\ -\frac{\partial B}{\partial z} = xz \end{cases} \Leftrightarrow \begin{cases} -\frac{z^2}{2} + \frac{\partial \beta}{\partial x} - \left(-\frac{z^2}{2}\right) - \frac{\partial \alpha}{\partial y} = 2 \\ A = -y\frac{z^2}{2} + \alpha(x, y) \\ B = -x\frac{z^2}{2} + \beta(x, y) \end{cases} \Leftrightarrow \begin{cases} \frac{\partial \beta}{\partial x} - \frac{\partial \alpha}{\partial y} = 2 \\ A = -\frac{yz^2}{2} + \alpha(x, y) \\ B = -\frac{xz^2}{2} + \beta(x, y) \end{cases} .$$

Um potencial pode portanto ser obtido fazendo  $\alpha = 0$  e  $\beta = 2x$ , i.e.,

$$\eta = -\frac{yz^2}{2} dx + \left( -\frac{xz^2}{2} + 2x \right) dy.$$

(d)  $x^2 y e^z dx \wedge dy \wedge dz$ .

**Resolução:** Uma vez que a derivada exterior desta 3-forma é uma 4-forma em  $E^3$ , é necessariamente nula. Portanto esta 3-forma é fechada, e uma vez que  $E^3$  é em estrela, é exacta. Procurando um potencial da forma

$$\eta = f dx \wedge dy$$

rapidamente se obtém

$$\frac{\partial f}{\partial z} dz \wedge dx \wedge dy = x^2 y e^z dx \wedge dy \wedge dz \Leftrightarrow \frac{\partial f}{\partial z} = x^2 y e^z \Leftrightarrow f = x^2 y e^z + C(x, y).$$

Portanto um potencial é por exemplo

$$\eta = x^2 y e^z dx \wedge dy$$

2. Seja  $f : E^3 \rightarrow \mathbb{R}$  um campo escalar e  $\mathbf{v} : E^3 \rightarrow E^3$  um campo vectorial. Recorde que se  $\mathbf{v} = v^1 \mathbf{e}_1 + v^2 \mathbf{e}_2 + v^3 \mathbf{e}_3$ , podemos definir a 1-forma  $\omega_{\mathbf{v}} = v^1 dx + v^2 dy + v^3 dz$  e a 2-forma  $\Omega_{\mathbf{v}} = v^1 dy \wedge dz + v^2 dz \wedge dx + v^3 dx \wedge dy$ . Mostre que:

(a)  $df = \omega_{\nabla f}$ , onde  $\nabla f$  designa o gradiente de  $f$ .

**Resolução:** Tem-se

$$\omega_{\nabla f} = \omega_{\frac{\partial f}{\partial x} \mathbf{e}_1 + \frac{\partial f}{\partial y} \mathbf{e}_2 + \frac{\partial f}{\partial z} \mathbf{e}_3} = \frac{\partial f}{\partial x} dx + \frac{\partial f}{\partial y} dy + \frac{\partial f}{\partial z} dz = df.$$

(b)  $d\omega_{\mathbf{v}} = \Omega_{\nabla \times \mathbf{v}}$ , onde

$$\nabla \times \mathbf{v} = \begin{vmatrix} \mathbf{e}_1 & \mathbf{e}_2 & \mathbf{e}_3 \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ v^1 & v^2 & v^3 \end{vmatrix} = \left( \frac{\partial v^3}{\partial y} - \frac{\partial v^2}{\partial z} \right) \mathbf{e}_1 + \left( \frac{\partial v^1}{\partial z} - \frac{\partial v^3}{\partial x} \right) \mathbf{e}_2 + \left( \frac{\partial v^2}{\partial x} - \frac{\partial v^1}{\partial y} \right) \mathbf{e}_3$$

é o rotacional de  $\mathbf{v}$ .

**Resolução:** Tem-se

$$\begin{aligned} d\omega_{\mathbf{v}} &= d(v^1 dx + v^2 dy + v^3 dz) \\ &= \frac{\partial v^1}{\partial y} dy \wedge dx + \frac{\partial v^1}{\partial z} dz \wedge dx + \frac{\partial v^2}{\partial x} dx \wedge dy \\ &\quad + \frac{\partial v^2}{\partial z} dz \wedge dy + \frac{\partial v^3}{\partial x} dx \wedge dz + \frac{\partial v^3}{\partial y} dy \wedge dz \\ &= \left( \frac{\partial v^3}{\partial y} - \frac{\partial v^2}{\partial z} \right) dy \wedge dz + \left( \frac{\partial v^1}{\partial z} - \frac{\partial v^3}{\partial x} \right) dz \wedge dx + \left( \frac{\partial v^2}{\partial x} - \frac{\partial v^1}{\partial y} \right) dx \wedge dy \\ &= \Omega_{\nabla \times \mathbf{v}}. \end{aligned}$$

(c)  $d\Omega_{\mathbf{v}} = (\nabla \cdot \mathbf{v}) dx \wedge dy \wedge dz$ , onde

$$\nabla \cdot \mathbf{v} = \frac{\partial v^1}{\partial x} + \frac{\partial v^2}{\partial y} + \frac{\partial v^3}{\partial z}$$

é a divergência de  $\mathbf{v}$ .

**Resolução:** Tem-se

$$\begin{aligned} d\Omega_{\mathbf{v}} &= d(v^1 dy \wedge dz + v^2 dz \wedge dx + v^3 dx \wedge dy) \\ &= \frac{\partial v^1}{\partial x} dx \wedge dy \wedge dz + \frac{\partial v^2}{\partial y} dy \wedge dz \wedge dx + \frac{\partial v^3}{\partial z} dz \wedge dx \wedge dy \\ &= \left( \frac{\partial v^1}{\partial x} + \frac{\partial v^2}{\partial y} + \frac{\partial v^3}{\partial z} \right) dx \wedge dy \wedge dz. \end{aligned}$$

(d)  $\nabla \times (\nabla f) = \mathbf{0}$ .

**Resolução:** Basta notar que

$$\Omega_{\nabla \times (\nabla f)} = d\omega_{\nabla f} = d(df) = 0.$$

(e)  $\nabla \cdot (\nabla \times \mathbf{v}) = 0$ .

**Resolução:** Basta notar que

$$\nabla \cdot (\nabla \times \mathbf{v}) dx \wedge dy \wedge dz = d\Omega_{\nabla \times \mathbf{v}} = d(d\omega_{\mathbf{v}}) = 0.$$

3. Mostre a 1-forma

$$\omega = -\frac{y}{x^2 + y^2} dx + \frac{x}{x^2 + y^2} dy$$

(definida em  $E^2 \setminus \{(0,0)\}$ ) é fechada mas não é exacta. (**Sugestão:** Mostre primeiro que se  $\omega = df$  então  $\oint_{\gamma} \omega = 0$  para qualquer curva fechada  $\gamma$ ).

**Resolução:** Para ver que  $\omega$  é fechada basta calcular a sua derivada exterior:

$$d\omega = -\frac{x^2 + y^2 - 2y^2}{(x^2 + y^2)^2} dy \wedge dx + \frac{x^2 + y^2 - 2x^2}{(x^2 + y^2)^2} dx \wedge dy = 0.$$

Seguindo a sugestão, suponhamos então que  $\gamma$  é uma curva fechada, e seja  $\mathbf{g} : ]0, 1[ \rightarrow E^n$  uma parametrização prolongável por continuidade a  $[0, 1]$  com  $\mathbf{g}(1) = \mathbf{g}(0)$ . Se  $\omega = df$ , temos portanto

$$\begin{aligned} \oint_{\gamma} \omega &= \int_{]0,1[} \mathbf{g}^* \omega = \int_{]0,1[} \mathbf{g}^* df = \int_{]0,1[} d(\mathbf{g}^* f) = \int_{]0,1[} d(f \circ \mathbf{g}) \\ &= \int_{]0,1[} \frac{d(f \circ \mathbf{g})}{dt} dt = \int_0^1 \frac{d(f \circ \mathbf{g})}{dt} dt = f(\mathbf{g}(1)) - f(\mathbf{g}(0)) = 0. \end{aligned}$$

Para mostrar que  $\omega$  não é exacta, basta portanto encontrar uma curva fechada  $\gamma$  tal que  $\oint_{\gamma} \omega \neq 0$ . Tomemos por exemplo a circunferência de raio 1: uma parametrização é por exemplo  $\mathbf{g} : ]0, 2\pi[ \rightarrow E^2$  dada por

$$\mathbf{g}(\theta) = (\cos \theta, \sin \theta)$$

e portanto

$$\begin{aligned} \oint_{\gamma} \omega &= \int_{]0,2\pi[} \mathbf{g}^* \omega = \int_{]0,2\pi[} -\frac{\sin \theta}{\sin^2 \theta + \cos^2 \theta} d(\cos \theta) + \frac{\cos \theta}{\sin^2 \theta + \cos^2 \theta} d(\sin \theta) \\ &= \int_{]0,2\pi[} \sin^2 \theta d\theta + \cos^2 \theta d\theta = \int_{]0,2\pi[} d\theta = \int_0^{2\pi} d\theta = 2\pi \neq 0. \end{aligned}$$

4. Calcule os integrais das formas diferenciais dadas ao longo das variedades indicadas com uma orientação à sua escolha:

(a)  $-ydx + xdy$  ao longo de  $\{(x, y) \in E^2 : x^2 + y^2 = 1\}$ ;

**Resolução:** Uma parametrização é por exemplo  $\mathbf{g} : ]0, 2\pi[ \rightarrow E^2$  dada por

$$\mathbf{g}(\theta) = (\cos \theta, \sin \theta)$$

e portanto o integral pedido vem

$$\begin{aligned} \int_{]0,2\pi[} \mathbf{g}^*(-ydx + xdy) &= \int_{]0,2\pi[} -\sin \theta d(\cos \theta) + \cos \theta d(\sin \theta) \\ &= \int_{]0,2\pi[} \sin^2 \theta d\theta + \cos^2 \theta d\theta = \int_{]0,2\pi[} d\theta = \int_0^{2\pi} d\theta = 2\pi. \end{aligned}$$

(b)  $xdx + ydy + zdz$  ao longo de  $\{(x, y, z) \in E^3 : x = z, x^2 + y^2 = 1\}$ ;

**Resolução:** Uma parametrização é por exemplo  $\mathbf{g} : ]0, 2\pi[ \rightarrow E^3$  dada por

$$\mathbf{g}(\theta) = (\cos \theta, \sin \theta, \cos \theta)$$

e portanto o integral pedido vem

$$\begin{aligned} \int_{]0,2\pi[} \mathbf{g}^*(x dx + y dy + z dz) &= \int_{]0,2\pi[} \cos \theta d(\cos \theta) + \sin \theta d(\sin \theta) + \cos \theta d(\cos \theta) \\ &= \int_{]0,2\pi[} -\cos \theta \sin \theta d\theta = -\int_0^{2\pi} \cos \theta \sin \theta d\theta = \left[ \frac{\cos^2 \theta}{2} \right]_0^{2\pi} = 0. \end{aligned}$$

Este resultado poderia também se obtido notando que estamos a integrar uma forma exacta ao longo de um caminho fechado:

$$x dx + y dy + z dz = d\left(\frac{x^2}{2} + \frac{y^2}{2} + \frac{z^2}{2}\right).$$

(c)  $dx \wedge dy$  ao longo de  $\{(x, y, z) \in E^3 : x^2 + y^2 + z^2 = 9\}$ ;

**Resolução:** Uma parametrização é por exemplo  $\mathbf{g} : ]0, \pi[ \times ]0, 2\pi[ \rightarrow E^3$  dada por

$$\mathbf{g}(\theta, \varphi) = (\sin \theta \cos \varphi, \sin \theta \sin \varphi, \cos \theta)$$

e portanto o integral pedido vem

$$\begin{aligned} \int_{]0,\pi[ \times ]0,2\pi[} \mathbf{g}^*(dx \wedge dy) &= \int_{]0,\pi[ \times ]0,2\pi[} d(\sin \theta \cos \varphi) \wedge d(\sin \theta \sin \varphi) \\ &= \int_{]0,\pi[ \times ]0,2\pi[} (\cos \theta \cos \varphi d\theta - \sin \theta \sin \varphi d\varphi) \wedge d(\cos \theta \sin \varphi d\theta + \sin \theta \cos \varphi d\varphi) \\ &= \int_{]0,\pi[ \times ]0,2\pi[} \sin \theta \cos \theta d\theta \wedge d\varphi = \int_0^\pi \int_0^{2\pi} \sin \theta \cos \theta d\varphi d\theta \\ &= 2\pi \left[ \frac{\sin^2 \theta}{2} \right]_0^\pi = 0. \end{aligned}$$

(veremos mais tarde que o facto de este integral ser zero pode ser visto como uma consequência de estarmos a integrar uma forma exacta sobre uma variedade compacta:  $dx \wedge dy = d(x dy)$ ).

(d)  $z dx \wedge dy - y dx \wedge dz + x dy \wedge dz$  ao longo de  $\{(x, y, z) \in E^3 : z = x^2 + y^2, z \leq 1\}$ .

**Resolução:** Uma parametrização é por exemplo  $\mathbf{g} : \{(u, v) \in E^2 : u^2 + v^2 < 1\} \rightarrow E^3$  dada por

$$\mathbf{g}(u, v) = (u, v, u^2 + v^2)$$

e portanto o integral pedido vem

$$\begin{aligned}
 & \int_{\{u^2+v^2<1\}} \mathbf{g}^*(zdx \wedge dy - ydx \wedge dz + xdy \wedge dz) \\
 &= \int_{\{u^2+v^2<1\}} (u^2 + v^2)du \wedge dv - vdu \wedge d(u^2 + v^2) + u dv \wedge d(u^2 + v^2) \\
 &= \int_{\{u^2+v^2<1\}} (u^2 + v^2)du \wedge dv - 2v^2 du \wedge dv + 2u^2 dv \wedge du \\
 &= \int_{\{u^2+v^2<1\}} -(u^2 + v^2)du \wedge dv \\
 &= - \int_{\{u^2+v^2<1\}} (u^2 + v^2)dudv \\
 &= - \int_0^1 \int_0^{2\pi} r^2 r d\theta dr = -2\pi \left[ \frac{r^4}{4} \right]_0^1 = -\frac{\pi}{2}.
 \end{aligned}$$

5. Calcule a área da superfície curva de um cone circular recto de altura  $h > 0$  e raio da base  $a > 0$ .

**Resolução:** Uma parametrização desta superfície é por exemplo  $\mathbf{g} : ]0, a[ \times ]0, 2\pi[ \rightarrow E^3$  dada por

$$\mathbf{g}(r, \theta) = \left( r \cos \theta, r \sin \theta, \frac{h}{a} r \right).$$

O *pull-back* por esta parametrização de um elemento de volume compatível com a orientação por ela induzida é

$$\mathbf{g}^* dV_2 = \sqrt{\det G(r, \theta)} dr \wedge d\theta,$$

onde  $G$  é a matriz  $2 \times 2$  dada por

$$\begin{aligned}
 G_{11} &= \frac{\partial \mathbf{g}}{\partial r} \cdot \frac{\partial \mathbf{g}}{\partial r} = \left( \cos \theta, \sin \theta, \frac{h}{a} \right) \cdot \left( \cos \theta, \sin \theta, \frac{h}{a} \right) = 1 + \frac{h^2}{a^2}; \\
 G_{12} &= G_{21} = \frac{\partial \mathbf{g}}{\partial r} \cdot \frac{\partial \mathbf{g}}{\partial \theta} = \left( \cos \theta, \sin \theta, \frac{h}{a} \right) \cdot (-r \sin \theta, r \cos \theta, 0) = 0; \\
 G_{22} &= \frac{\partial \mathbf{g}}{\partial \theta} \cdot \frac{\partial \mathbf{g}}{\partial \theta} = (-r \sin \theta, r \cos \theta, 0) \cdot (-r \sin \theta, r \cos \theta, 0) = r^2.
 \end{aligned}$$

Portanto

$$\det G(r, \theta) = \begin{vmatrix} 1 + \frac{h^2}{a^2} & 0 \\ 0 & r^2 \end{vmatrix} = r^2 \left( 1 + \frac{h^2}{a^2} \right)$$

e a área da superfície é

$$\int_{]0, a[ \times ]0, 2\pi[} r \sqrt{1 + \frac{h^2}{a^2}} dr \wedge d\theta = \sqrt{1 + \frac{h^2}{a^2}} \int_0^a \int_0^{2\pi} r d\theta dr = 2\pi \frac{a^2}{2} \sqrt{1 + \frac{h^2}{a^2}} = \pi a \sqrt{a^2 + h^2}.$$

6. Escreva a área do elipsóide de semieixos  $a, b, c \in \mathbb{R}^+$  como um integral iterado.

**Resolução:** Uma parametrização desta superfície é por exemplo  $\mathbf{g} : ]0, \pi[ \times ]0, 2\pi[ \rightarrow E^3$  dada por

$$\mathbf{g}(\theta, \varphi) = (a \sin \theta \cos \varphi, b \sin \theta \sin \varphi, c \cos \theta).$$

O *pull-back* por esta parametrização de um elemento de volume compatível com a orientação por ela induzida é

$$\mathbf{g}^* dV_2 = \sqrt{\det G(\theta, \varphi)} d\theta \wedge d\varphi,$$

onde  $G$  é a matriz  $2 \times 2$  dada por

$$\begin{aligned} G_{11} &= \frac{\partial \mathbf{g}}{\partial \theta} \cdot \frac{\partial \mathbf{g}}{\partial \theta} = (a \cos \theta \cos \varphi, b \cos \theta \sin \varphi, -c \sin \theta) \cdot (a \cos \theta \cos \varphi, b \cos \theta \sin \varphi, -c \sin \theta) \\ &= a^2 \cos^2 \theta \cos^2 \varphi + b^2 \cos^2 \theta \sin^2 \varphi + c^2 \sin^2 \theta; \\ G_{12} &= G_{21} = \frac{\partial \mathbf{g}}{\partial \theta} \cdot \frac{\partial \mathbf{g}}{\partial \varphi} = (a \cos \theta \cos \varphi, b \cos \theta \sin \varphi, -c \sin \theta) \cdot (-a \sin \theta \sin \varphi, b \sin \theta \cos \varphi, 0) \\ &= (b^2 - a^2) \sin \theta \cos \theta \sin \varphi \cos \varphi; \\ G_{22} &= \frac{\partial \mathbf{g}}{\partial \varphi} \cdot \frac{\partial \mathbf{g}}{\partial \varphi} = (-a \sin \theta \sin \varphi, b \sin \theta \cos \varphi, 0) \cdot (-a \sin \theta \sin \varphi, b \sin \theta \cos \varphi, 0) \\ &= a^2 \sin^2 \theta \sin^2 \varphi + b^2 \sin^2 \theta \cos^2 \varphi. \end{aligned}$$

Portanto

$$\begin{aligned} \det G(r, \theta) &= \begin{vmatrix} a^2 \cos^2 \theta \cos^2 \varphi + b^2 \cos^2 \theta \sin^2 \varphi + c^2 \sin^2 \theta & (b^2 - a^2) \sin \theta \cos \theta \sin \varphi \cos \varphi \\ (b^2 - a^2) \sin \theta \cos \theta \sin \varphi \cos \varphi & a^2 \sin^2 \theta \sin^2 \varphi + b^2 \sin^2 \theta \cos^2 \varphi \end{vmatrix} \\ &= a^2 b^2 \sin^2 \theta \cos^2 \theta + a^2 c^2 \sin^4 \theta \sin^2 \varphi + b^2 c^2 \sin^4 \theta \cos^2 \varphi \end{aligned}$$

e a área da superfície é

$$\begin{aligned} &\int_{]0, \pi[ \times ]0, 2\pi[} \sqrt{a^2 b^2 \sin^2 \theta \cos^2 \theta + a^2 c^2 \sin^4 \theta \sin^2 \varphi + b^2 c^2 \sin^4 \theta \cos^2 \varphi} d\theta \wedge d\varphi \\ &= \int_0^\pi \int_0^{2\pi} \sin \theta \sqrt{a^2 b^2 \cos^2 \theta + a^2 c^2 \sin^2 \theta \sin^2 \varphi + b^2 c^2 \sin^2 \theta \cos^2 \varphi} d\varphi d\theta. \end{aligned}$$

7. Prove o Segundo Teorema de Pappus: a área de uma superfície de revolução gerada por uma curva plana é igual a  $2\pi dL$ , onde  $L$  é o comprimento da curva plana e  $d$  é a distância do seu centróide ao eixo de rotação. Aproveite este resultado para calcular a área da superfície do toro

$$T = \left\{ (x, y, z) \in E^3 : (\sqrt{x^2 + y^2} - R)^2 + z^2 \leq r^2 \right\}$$

( $0 < r < R$ ).

**Resolução:** Se a curva é parametrizada por  $\mathbf{c} : ]0, 1[ \rightarrow E^2$ ,

$$\mathbf{c}(t) = (u(t), v(t))$$

uma parametrização da superfície de revolução gerada pela curva é  $\mathbf{g} : ]0, 1[ \times ]0, 2\pi[ \rightarrow E^3$  dada por

$$\mathbf{g}(t, \varphi) = (u(t) \cos \theta, u(t) \sin \theta, v(t)).$$

O *pull-back* por esta parametrização de um elemento de volume compatível com a orientação por ela induzida é

$$\mathbf{g}^* dV_2 = \sqrt{\det G(t, \theta)} dt \wedge d\theta,$$

onde  $G$  é a matriz  $2 \times 2$  dada por

$$\begin{aligned} G_{11} &= \frac{\partial \mathbf{g}}{\partial t} \cdot \frac{\partial \mathbf{g}}{\partial t} = (u' \cos \theta, u' \sin \theta, v') \cdot (u' \cos \theta, u' \sin \theta, v') = (u')^2 + (v')^2; \\ G_{12} = G_{21} &= \frac{\partial \mathbf{g}}{\partial t} \cdot \frac{\partial \mathbf{g}}{\partial \theta} = (u' \cos \theta, u' \sin \theta, v') \cdot (-u \sin \theta, u \cos \theta, 0) = 0; \\ G_{22} &= \frac{\partial \mathbf{g}}{\partial \theta} \cdot \frac{\partial \mathbf{g}}{\partial \theta} = (-u \sin \theta, u \cos \theta, 0) \cdot (-u \sin \theta, u \cos \theta, 0) = u^2. \end{aligned}$$

Portanto

$$\det G(r, \theta) = \begin{vmatrix} (u')^2 + (v')^2 & 0 \\ 0 & u^2 \end{vmatrix} = u^2 ((u')^2 + (v')^2)$$

e a área da superfície é

$$\begin{aligned} \int_{]0,1[ \times ]0,2\pi[} \sqrt{u^2 ((u')^2 + (v')^2)} dt \wedge d\theta &= \int_0^1 \int_0^{2\pi} u \sqrt{(u')^2 + (v')^2} d\theta dt \\ &= 2\pi \int_0^1 u \sqrt{(u')^2 + (v')^2} dt. \end{aligned}$$

Ora o *pull-back* de um elemento de volume da curva compatível com a parametrização  $\mathbf{c}$  é

$$\sqrt{\frac{d\mathbf{c}}{dt} \cdot \frac{d\mathbf{c}}{dt}} dt = \sqrt{(u')^2 + (v')^2} dt$$

e a coordenada  $u$  do seu centróide é portanto

$$u_C = d = \frac{1}{L} \int_{]0,1[} u \sqrt{(u')^2 + (v')^2} dt = \frac{1}{L} \int_0^1 u \sqrt{(u')^2 + (v')^2} dt.$$

Concluimos que a área da superfície é  $2\pi dL$ . No caso do toro,  $d = R$  e  $L = 2\pi r$ , pelo que a área da superfície do toro é  $4\pi^2 rR$ . É também fácil ver que a superfície cónica do exercício 5 se pode obter por rotação do segmento de recta unindo os pontos  $(0, 0)$  e  $(a, h)$ , pelo que  $d = \frac{a}{2}$  e  $L = \sqrt{a^2 + h^2}$ , vindo a área do cone  $2\pi \frac{a}{2} \sqrt{a^2 + h^2}$  (em conformidade com o que já havíamos obtido).

8. Seja  $S$  a superfície

$$S = \{(x, y, z) \in E^3 : z = x^2 + y^2, z \leq 1\}.$$

Calcule:

(a) A área de  $S$ ;

**Resolução:** Uma parametrização desta superfície é por exemplo  $\mathbf{g} : ]0, 1[ \times ]0, 2\pi[ \rightarrow E^3$  dada por

$$\mathbf{g}(r, \theta) = (r \cos \theta, r \sin \theta, r^2).$$

O *pull-back* por esta parametrização de um elemento de volume compatível com a orientação por ela induzida é

$$\mathbf{g}^* dV_2 = \sqrt{\det G(r, \theta)} dr \wedge d\theta,$$



onde  $G$  é a matriz  $2 \times 2$  dada por

$$\begin{aligned} G_{11} &= \frac{\partial \mathbf{g}}{\partial r} \cdot \frac{\partial \mathbf{g}}{\partial r} = (\cos \theta, \sin \theta, 2r) \cdot (\cos \theta, \sin \theta, 2r) = 1 + 4r^2; \\ G_{12} &= G_{21} = \frac{\partial \mathbf{g}}{\partial r} \cdot \frac{\partial \mathbf{g}}{\partial \theta} = (\cos \theta, \sin \theta, 2r) \cdot (-r \sin \theta, r \cos \theta, 0) = 0; \\ G_{22} &= \frac{\partial \mathbf{g}}{\partial \theta} \cdot \frac{\partial \mathbf{g}}{\partial \theta} = (-r \sin \theta, r \cos \theta, 0) \cdot (-r \sin \theta, r \cos \theta, 0) = r^2. \end{aligned}$$

Portanto

$$\det G(r, \theta) = \begin{vmatrix} 1 + 4r^2 & 0 \\ 0 & r^2 \end{vmatrix} = r^2 (1 + 4r^2)$$

e a área da superfície é

$$\begin{aligned} V_2(S) &= \int_S dV_2 = \int_{]0,1[ \times ]0,2\pi[} r \sqrt{1 + 4r^2} dr \wedge d\theta = \int_0^1 \int_0^{2\pi} r \sqrt{1 + 4r^2} d\theta dr \\ &= 2\pi \left[ \frac{1}{12} (1 + 4r^2)^{\frac{3}{2}} \right]_0^1 = \frac{\pi}{6} (5^{\frac{3}{2}} - 1). \end{aligned}$$

(b) O centróide de  $S$ .

**Resolução:** Por simetria o centróide situa-se no eixo dos  $zz$ , i.e.,  $x_C = y_C = 0$ . Como

$$\begin{aligned} \int_S z dV_2 &= \int_{]0,1[ \times ]0,2\pi[} r^2 r \sqrt{1 + 4r^2} dr \wedge d\theta = \int_0^1 \int_0^{2\pi} r^3 \sqrt{1 + 4r^2} d\theta dr \\ &= 2\pi \int_0^1 u \sqrt{1 + 4u} \frac{du}{2} = \pi \left[ \frac{1}{6} (1 + 4u)^{\frac{3}{2}} \right]_0^1 - \pi \int_0^1 \frac{1}{6} (1 + 4u)^{\frac{3}{2}} du \\ &= \frac{\pi}{6} 5^{\frac{3}{2}} - \pi \left[ \frac{1}{60} (1 + 4u)^{\frac{5}{2}} \right]_0^1 = \frac{\pi}{6} 5^{\frac{3}{2}} - \pi \frac{1}{60} (5)^{\frac{5}{2}} + \pi \frac{1}{60} = \frac{\pi}{12} 5^{\frac{3}{2}} + \frac{\pi}{60} \end{aligned}$$

temos

$$z_C = \frac{1}{V_2(S)} \int_S z dV_2 = \frac{\frac{\pi}{12} 5^{\frac{3}{2}} + \frac{\pi}{60}}{\frac{\pi}{6} (5^{\frac{3}{2}} - 1)} = \frac{\frac{1}{2} 5^{\frac{3}{2}} + \frac{1}{10}}{5^{\frac{3}{2}} - 1}.$$

9. Calcule o trabalho realizado pela força

$$\mathbf{F}(x, y, z) = (y + z, x + z, x + y)$$

ao longo da curva

$$C = \{(x, y, z) \in E^3 : x = \cos \theta, y = \sin \theta, z = 2\theta, 0 \leq \theta \leq 2\pi\}$$

percorrida no sentido dos valores de  $z$  decrescentes.

**Resolução:** Uma parametrização desta curva é por exemplo  $g : ]0, 2\pi[ \rightarrow E^3$  dada por

$$\mathbf{g}(\theta) = (\cos \theta, \sin \theta, 2\theta),$$

que no entanto corresponde à orientação inversa da pretendida. O integral de linha de  $\mathbf{F}$  ao longo da curva com esta orientação é

$$\begin{aligned} & \int_C (y+z)dx + (x+z)dy + (x+y)dz \\ &= \int_{]0,2\pi[} (\sin\theta + 2\theta)d(\cos\theta) + (\cos\theta + 2\theta)d(\sin\theta) + (\cos\theta + \sin\theta)d(2\theta) \\ &= \int_0^{2\pi} (-\sin^2\theta - 2\theta\sin\theta + \cos^2\theta + 2\theta\cos\theta + 2\cos\theta + 2\sin\theta)d\theta \\ &= \int_0^{2\pi} \cos(2\theta)d\theta + [2\theta\cos\theta + 2\theta\sin\theta]_0^{2\pi} = 4\pi, \end{aligned}$$

pelo que o trabalho realizado é então  $-4\pi$ .

10. O campo de velocidades de um fluido é descrito pelo campo vectorial

$$\mathbf{v} = (x, y, -2z).$$

Supondo que o fluido possui densidade constante igual a 1, calcule a massa de fluido que atravessa a superfície

$$S = \{(x, y, z) \in E^3 : z = xy, x^2 + y^2 \leq 1\}$$

por unidade de tempo no sentido dos valores de  $z$  decrescentes.

**Resolução:** Uma parametrização desta superfície é por exemplo  $\mathbf{g} : \{(u, v) \in E^2 : u^2 + v^2 < 1\} \rightarrow E^3$  dada por

$$\mathbf{g}(u, v) = (u, v, uv),$$

que no entanto corresponde à orientação inversa da pretendida: por exemplo no ponto  $(0, 0, 0) \in M$  tem-se  $\mathbf{n} = (0, 0, -1) \Rightarrow \Omega_{\mathbf{n}} = -dx \wedge dy$ , e

$$\mathbf{g}^*(-dx \wedge dy) = -du \wedge dv$$

(i.e., a orientação induzida pela parametrização  $\mathbf{g}$  é a oposta da compatível com o elemento de volume correspondente a  $\mathbf{n}$ ). O fluxo de  $\mathbf{F}$  através de  $S$  será então o simétrico do integral de  $\Omega_{\mathbf{F}}$  ao longo de  $S$  com a orientação induzida por  $\mathbf{g}$ :

$$\begin{aligned} & \int_S xdy \wedge dz + ydz \wedge dx - 2zdx \wedge dy \\ &= \int_{\{u^2+v^2 < 1\}} u dv \wedge d(uv) + v d(uv) \wedge du - 2uv du \wedge dv \\ &= \int_{\{u^2+v^2 < 1\}} uv dv \wedge du + vudv \wedge du - 2uv du \wedge dv \\ &= \int_{\{u^2+v^2 < 1\}} -4uv du \wedge dv = -4 \int_{\{u^2+v^2 < 1\}} uv du dv \\ &= -4 \int_0^1 \int_0^{2\pi} r^2 \cos\theta \sin\theta r dr d\theta \\ &= -4 \left[ \frac{\sin^2\theta}{2} \right]_0^{2\pi} \left[ \frac{r^4}{4} \right]_0^1 = 0, \end{aligned}$$

pelo que o fluxo total através da superfície é então 0.