

ESERCIZIO 1: Siano $\alpha \in (-\infty, 0)$ e

$$f(x,y) = \begin{cases} 2 \operatorname{atm}(|x|^{-1}|y|^\alpha) & x \cdot y \neq 0 \\ \pi & x \cdot y = 0 \end{cases}$$

Poiché $\lim_{t \rightarrow +\infty} \operatorname{atm} t = \pi/2$ e $|x||y|^\alpha \xrightarrow{(x,y) \rightarrow (x_0, y_0)} 0^+ \nexists$
 $x_0 \cdot y_0 = 0$ si ha $\lim_{(x,y) \rightarrow (x_0, y_0)} f = \pi$.

Se (x_0, y_0) è t.c. $x_0 \cdot y_0 \neq 0$, f è continua, anzi C^∞ , in tale punto perché composizione di funzioni continue (C^∞).

Se, invece, $x_0 \cdot y_0 = 0$ si ha:

i) $f_x(0,0) = f_y(0,0) = 0$, essendo $f|_{\{x,y=0\}} = \pi$

ii) $x_0 \neq 0, y_0 = 0 : f_x(x_0, 0) = 0$
 $\downarrow \operatorname{atm} t + \operatorname{atm}(|t|^\alpha) = \pi/2 \quad t > 0$

$$\lim_{y \rightarrow 0} \frac{f(x_0, y) - \pi}{y} = \lim_{y \rightarrow 0} -2 \frac{\operatorname{atm}(|x_0||y|^\alpha)}{y} = 0 \iff$$

$$-\alpha > 1 \iff \alpha < -1$$

Se, invece, $\alpha \in [-1, 0)$, tale limite ~~non~~ non esiste

iii) $x_0 = 0, y_0 \neq 0 : f_y(0, y_0) = 0$

Come sopra f è parzialmente derivabile rispetto alla variabile x , e quindi non è differenziabile in tali punti.

Resta da studiare la differentiabilità nei punti $(0,0)$ con $\alpha \in (-\infty, 0)$ qualsiasi, $(x_0, 0)$ per $\alpha \in (-\infty, -1)$.

In entrambi i casi ciò corrisponde a provare che

$$g(x,y) = \frac{f(x,y) - f(x_0, y_0)}{\sqrt{(x-x_0)^2 + y^2}} \text{ è infinitesima per (2)}$$

$(x,y) \rightarrow (x_0, 0)$. Si può supporre $x \cdot y \neq 0$, altrimenti $g(x,y) = 0$, quindi:

$$g(x,y) = -\frac{2 \operatorname{atn}(|x||y|^{-\alpha})}{\sqrt{(x-x_0)^2 + y^2}}$$

Poiché $\frac{\operatorname{atn} t}{t} \xrightarrow[t \rightarrow 0]{} 1$ e $|x||y|^{-\alpha} \xrightarrow[(x,y) \rightarrow (x_0,0)]{} 0$, si ha:

$$\frac{|x||y|^{-\alpha}}{\sqrt{(x-x_0)^2 + y^2}} = h(x,y)$$

Se $x_0 \neq 0$, essendo $\alpha < -1$ si ha

$$\frac{|x||y|^{-\alpha}}{\sqrt{(x-x_0)^2 + y^2}} \leq |x_0||y|^{(-\alpha-1)} \xrightarrow[(x,y) \rightarrow (x_0,0)]{} 0$$

quindi g è differentiabile in $(x_0, 0)$ per tali α .

Se $x_0 = 0$, lo stesso ragionamento dà la differentiabilità se $\alpha < -1$, se invece $\alpha \in [-1, 0)$ si passa a coordinate polari e si trova

$$h(\rho \cos \theta, \rho \sin \theta) = \frac{\rho^{1-\alpha} |\cos \theta||\sin \theta|^{-\alpha}}{\sqrt{\rho^2 - \rho^2 \cos^2 \theta}} =$$

$$\Rightarrow \sup_{\theta \in [0, 2\pi]} |h| = \rho^{-\alpha} \cdot \max_{\theta \in [0, 2\pi]} |\cos \theta||\sin \theta|^{-\alpha} \leq \rho^{-\alpha} \xrightarrow[\rho \rightarrow 0]{} 0 \Leftrightarrow -\alpha > 0 \Leftrightarrow \alpha < 0$$

quindi g è differentiabile solo se $\alpha < 0$.

(3)

ESERCIZIO 2 | Siamo $k \in \mathbb{N}$ e

$$\omega_k(xyz) = \left(\frac{x^3z + xy^2z + x^k}{x^2+y^2} \right) dx + \left(\frac{y^3z + y^k + yx^2z}{x^2+y^2} \right) dy + \left(\frac{x^2+y^2}{2} \right) dz.$$

Semplificando e ponendo:

$$\eta(xyz) = (xz)dx + (yz)dy + \left(\frac{x^2+y^2}{2} \right) dz$$

$$\Theta_k(xyz) = \frac{x^k}{x^2+y^2} dx + \frac{y^k}{x^2+y^2} dy$$

si ottiene

$$\omega_k = \eta + \Theta_k.$$

Inoltre, $\eta(xyz) = d\left(\frac{(x^2+y^2)}{2}z\right)$, quindi
 ω_k risulta esatta se Θ_k è Θ_n .Poiché ω_k e Θ_n sono di classe C^1 sul loro
dominio, condizione necessaria per l'esattezza
di Θ_k è la chiusura:

$$\frac{\partial \Theta_k^1}{\partial y} - \frac{\partial \Theta_k^2}{\partial x} = -(x^2+y^2)^{-2} [x^k \cdot 2y - y^k \cdot 2x]$$

e quindi $\frac{\partial \Theta_k^1}{\partial y} - \frac{\partial \Theta_k^2}{\partial x} = 0$ se $k=1$.In tal caso $\Theta_1 = d\left(\frac{1}{2} \ln(x^2+y^2)\right)$ e quindi la famiglia di primitive di ω_1
è data da

$$\left(\frac{x^2+y^2}{2} \right) z + \frac{1}{2} \ln(x^2+y^2) + \text{cost.}$$

ESERCIZIO 3] Sia

$$\Xi = \{(x, y, z) \in \mathbb{R}^3 : x^2 + y^2 \leq z \leq 1 - x^2\}$$

essere

$$x_{\Xi} = \frac{\iiint_{\Xi} x \, dx \, dy \, dz}{\text{vol}(\Xi)}$$

$x_{\Xi}, y_{\Xi}, z_{\Xi}$ sono definiti analogamente.

Poiché $(x, y, z) \in \Xi \Leftrightarrow (-x, y, z) \in \Xi \Leftrightarrow (x, -y, z) \in \Xi$ cioè Ξ è simmetrica rispetto ai piani $x=0$, $y=0$, rispettivamente, si ottiene $x_{\Xi} = y_{\Xi} = 0$.

Per determinare z_{Ξ} si osservi che Ξ è un dominio normale rispetto al piano $z=0$ e che la sua proiezione su tale piano è data da

$$x^2 + y^2 \leq 1 - x^2$$

e meglio $\{(x, y, 0) : 2x^2 + y^2 \leq 1\}$.

Dalle Formule di Riduzione:

$$\begin{aligned} \text{vol}(\Xi) &= \iiint_{\Xi} dx \, dy \, dz = \iint_{\{(x, y) : 2x^2 + y^2 \leq 1\}} dx \, dy \int_{x^2 + y^2}^{1-x^2} dz = \\ &= \iint_{\{(x, y) : 2x^2 + y^2 \leq 1\}} (1 - 2x^2 - y^2) dx \, dy = \\ &= \int_0^1 ds \int_0^{2\pi} (1 - s^2) \frac{1}{2} r dr d\theta = \frac{\sqrt{2}\pi}{2} \int_0^1 (1-t) dt \end{aligned}$$

$x = \frac{r}{\sqrt{2}} \cos \theta, y = r \sin \theta$

$t = s^2$

(5)

e quindi

$$NOL(\bar{E}) = \frac{\pi}{2\sqrt{2}}$$

Analogamente:

$$\iiint_{\bar{E}} z \, dx \, dy \, dz = \iint_{\{(x,y) : 2x^2 + y^2 \leq 4\}} dx \, dy \int_{x^2 + y^2}^{1-x^2} z \, dz =$$

$$= \iint_{\{(x,y) : 2x^2 + y^2 \leq 4\}} \frac{1}{2} \left((1-x^2)^2 - (x^2+y^2)^2 \right) dx \, dy \\ = (1-2x^2-y^2)(1+y^2)$$

$$= \int_0^1 d\rho \int_0^{2\pi} \frac{\rho}{2\sqrt{2}} (1-\rho^2)(1+\rho^2 \sin^2 \theta) d\theta$$

$$= \frac{1}{2} NOL(\bar{E}) + \left(\int_0^1 \frac{\rho^3}{2\sqrt{2}} (1-\rho^2) d\rho \right) \left(\int_0^{2\pi} \cancel{\sin^2 \theta} d\theta \right)$$

$$= \frac{1}{2} NOL(\bar{E}) + \frac{\pi}{2\sqrt{2}} \left(\frac{1}{5} - \frac{1}{6} \right)$$

e quindi

$$z_{\bar{E}} = \frac{1}{2} + \frac{1}{5} - \frac{1}{6} = \frac{7}{12}$$

ESERCIZIO 4 Sia

$$E = \{(x, y, z) \in \mathbb{R}^3 : |x| + |y| + |z| \leq 2, z \geq 0\}$$

essere

$$\partial E = \{(x, y, z) \in \mathbb{R}^3 : |x| + |y| \leq 2, z = 0\} \cup$$

$$\{(x, y, z) \in \mathbb{R}^3 : |x| + |y| \leq 2, z = 2 - (|x| + |y|)\}$$

$$= G_1 \cup G_2$$

Gli insiemi G_1, G_2 sono sostegni di superfici regolari semplici essendo i grafici delle applicazioni:

$$E_0 = \{(x, y) \in \mathbb{R}^2 : |x| + |y| \leq 2\} \xrightarrow{\Psi_1} (x, y, 0)$$

$$\xrightarrow{\sim} E_0 \xrightarrow{\Psi_2} (x, y, 2 - |x| - |y|)$$

con $\Psi_i \in C^\infty(\{|x| + |y| < 2, xy \neq 0\})$ mettiamo le su \tilde{E}_0

$$\frac{\partial \Psi_1}{\partial (x,y)} = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \\ 0 & 0 \end{pmatrix}, \quad \frac{\partial \Psi_2}{\partial (x,y)} = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \\ -\text{sgn } x & -\text{sgn } y \end{pmatrix}$$

Se ora $\vec{F}(x, y, z) = (ye^{x+y}, xe^{x+y}, z^2)$, per calcolare

$$\int_{\tilde{E}_0} \vec{F} \cdot \vec{n} dA$$

si può procedere mediante calcolo diretto e usando il Teorema della Divergenza.

(7)

Barremos i conti nel piano cartesiano:

$$\sum \int \vec{F} \cdot \vec{n}_{ext} dA = \iint_{\Sigma_0^0} \vec{F}(\varphi_1(x,y)) \cdot (0,0,1) dx dy +$$

$\frac{\partial \varphi_1}{\partial x} \wedge \frac{\partial \varphi_1}{\partial y} = (, ,)$, $\vec{n}_{ext}|_{\Sigma_0^0} = (0,0,-1)$

$$+ \iint_{\Sigma_0 \cap \{x>0, y>0\}} \vec{F}(\varphi_2(x,y)) \cdot (1,1,1) dx dy \quad \mathbb{I}_1$$

$$+ \iint_{\Sigma_0 \cap \{x>0, y<0\}} \vec{F}(\varphi_2(x,y)) \cdot (1,-1,1) dx dy \quad \mathbb{I}_2$$

$$+ \iint_{\Sigma_0 \cap \{x<0, y>0\}} \vec{F}(\varphi_2(x,y)) \cdot (-1,1,1) dx dy \quad \mathbb{I}_3$$

$$+ \iint_{\Sigma_0 \cap \{x<0, y<0\}} \vec{F}(\varphi_2(x,y)) \cdot (-1,-1,1) dx dy \quad \mathbb{I}_4$$

notiamo che $(\frac{\partial \varphi_2}{\partial x} \wedge \frac{\partial \varphi_2}{\partial y})(x,y) = (\operatorname{sgn} x, \operatorname{sgn} y, 1)$
 $\forall (x,y) \in \Sigma_0$.

E esplicitamente:

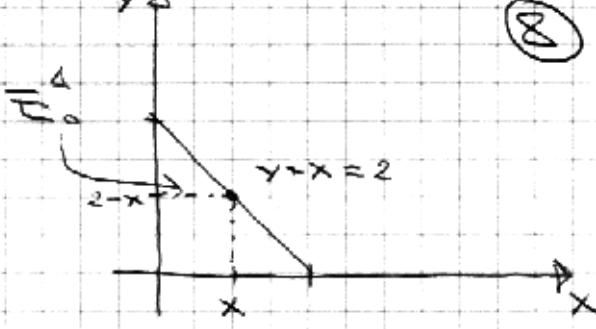
$$\mathbb{I}_1 = \iint_{\Sigma_0^1} \left[(x+y) e^{x+y} + (2-(x+y))^2 \right] dx dy$$

$$\mathbb{I}_2 = \iint_{\Sigma_0^2} \left[(-x+y) e^{x+y} + (2-x+y)^2 \right] dx dy$$

$$\mathbb{I}_3 = \iint_{\Sigma_0^3} \left[(+x-y) e^{x+y} + (2+x-y)^2 \right] dx dy$$

$$\mathbb{I}_4 = \iint_{\Sigma_0^4} \left[-(x+y) e^{x+y} + (2+x+y)^2 \right] dx dy$$

$$\begin{aligned}
 I_1 &= \int_0^2 dx \int_0^{2-x} [\dots] dy = \\
 &= \int_0^2 dx \int_0^{2-x} [te^t + (2-t)^2] dt \\
 &= \int_0^2 \left[e^t(t-1) - \frac{(2-t)^3}{3} \right]_x^{2-x} dx = \\
 &= 2e^2 + \int_0^2 \left[\frac{(2-x)^3}{3} - e^x(x-1) \right] dx = 2e^2 - \frac{2}{3}
 \end{aligned}$$



con centri analoghi si trova

$$I_2 = -\frac{e^2}{2} - \frac{3}{2}e^{-2} + \frac{6}{3}$$

$$I_3 = I_2 \quad (\text{per simmetria})$$

$$I_4 = -8e^{-2} + \frac{6}{3}$$

da cui

$$\sum I_i \cdot n_{\text{ext}} dA = e^2 - \frac{11}{3}e^{-2} + \frac{10}{3}$$