

Analisi Matematica III (Fisica e Astronomia)

Esame Scritto - **Esercizi** (23/01/2023)

Università di Padova - Lauree in Fisica ed Astronomia - A.A. 2022/23

Cognome-Nome _____ Matr. _____ - _____
IN STAMPATELLO FIS / AST

- Si disegni la zona A del piano cartesiano racchiusa tra la spirale d'Archimede $\rho(\theta) = 2a\theta$ (con $0 \leq \theta \leq \pi$) e l'asse x , ove $a > 0$ è un parametro.
 - Parametrizzare la curva-spirale e calcolarne la retta tangente affine nel suo punto con $\theta = \frac{\pi}{2}$.
 - Calcolare il baricentro di A .⁽¹⁾
 - Calcolare, se esiste, l'integrale $\int_A \frac{x}{x^2+y^2} dx dy$. (Facoltativo: discutere l'integrabilità su A della funzione $x^m(x^2 + y^2)^n$ al variare di $m, n \in \mathbb{Z}$.)
- Un solido E nello spazio cartesiano è così descritto: la sua proiezione sul piano orizzontale (x, y) è la figura piana $S = \{(x, y) : 0 \leq x \leq \frac{\pi}{2}, 0 \leq y \leq \sin x\}$, e le sue sezioni con i piani ortogonali all'asse x sono triangoli rettangoli isosceli con i cateti nel piano orizzontale (x, y) e nel piano verticale (x, z) .
 - Disegnare E , calcolare il volume di E e l'area dell'unica componente non piana di ∂E .⁽²⁾
 - Verificare la formula di Kelvin-Stokes per S e per il campo $F = (0, x, 0)$.
 - Verificare il teorema di Gauss per E e F .
- È dato il problema di Cauchy $\begin{cases} y''|y|^\alpha = (1 - 2\alpha)(y - 2e^t) - 1 \\ y(0) = -1, y'(0) = -2 \end{cases}$ nella funzione scalare $y(t)$ ($\alpha \in \mathbb{R}$).
 - Cosa si può affermare a priori su esistenza e unicità della soluzione del problema dato?
 - Risolvere il problema per $\alpha = \frac{1}{2}$.
 - Risolvere il problema per $\alpha = 0$.

⁽¹⁾Può essere utile sapere che $\int u^3 \sin u \, du = (6u - u^3) \cos u + 3(u^2 - 2) \sin u$, $\int u^3 \cos u \, du = 3(u^2 - 2) \cos u + (u^3 - 6u) \sin u$.

⁽²⁾Può essere utile sapere che per $k > 0$ vale $\int \sqrt{u^2 + k} \, du = \frac{1}{2}(u\sqrt{u^2 + k} + k \log(u + \sqrt{u^2 + k}))$.

Analisi Matematica III – Esame Scritto - Esercizi (23/01/2023) – Soluzioni.

1. (a) (Figura 1) La spirale d'Archimede $\rho(\theta) = 2a\theta$ è parametrizzata da $\gamma(\theta) = (2a\theta \cos \theta, 2a\theta \sin \theta)$. Si ha $\gamma'(\theta) = 2a(\cos \theta - \theta \sin \theta, \sin \theta + \theta \cos \theta)$, pertanto la retta tangente nel punto con $\theta = \frac{\pi}{2}$ ha forma parametrica $\{(x, y) = \gamma(\frac{\pi}{2}) + t\gamma'(\frac{\pi}{2}) = (0, \pi a) + at(-\pi, 2) : t \in \mathbb{R}\}$, e dunque forma cartesiana $y = -\frac{2}{\pi}x + a\pi$.

(b) L'area di A risulta $\frac{1}{2} \int_0^\pi \rho(\theta)^2 d\theta = \frac{1}{2} \int_0^\pi 4a^2\theta^2 d\theta = \frac{2\pi^3}{3}a^2$. Si ha poi $\int_A x dx dy = \int_0^\pi d\theta \int_0^{2a\theta} \rho \cos \theta \rho d\rho = \frac{8}{3}a^3 \int_0^\pi \theta^3 \cos \theta d\theta$ e $\int_A y dx dy = \int_0^\pi d\theta \int_0^{2a\theta} \rho \sin \theta \rho d\rho = \frac{8}{3}a^3 \int_0^\pi \theta^3 \sin \theta d\theta$, così, usando le primitive proposte in nota e dividendo per l'area si ottiene il baricentro $(-\frac{4(3\pi^2-12)}{\pi^3}a, \frac{4(\pi^2-6)}{\pi^2}a)$.

(c) La funzione $\frac{x}{x^2+y^2}$ non ha segno costante su A , dunque conviene studiare separatamente l'integrabilità sulle zone $A_\pm = A \cap \{x \geq 0\}$ dove essa è ≥ 0 e si è dunque autorizzati a fare le verifiche con un integrale iterato della funzione. Per A_+ si ha $\int_0^{\frac{\pi}{2}} d\theta \int_0^{2a\theta} \frac{\rho \cos \theta}{\rho^2} \rho d\rho = 2a \int_0^{\frac{\pi}{2}} \theta \cos \theta d\theta = 2a[\theta \sin \theta + \cos \theta]_0^{\frac{\pi}{2}} = (\pi - 2)a > 0$, mentre per A_- si ha $\int_{\frac{\pi}{2}}^\pi d\theta \int_0^{2a\theta} \frac{\rho \cos \theta}{\rho^2} \rho d\rho = 2a[\theta \sin \theta + \cos \theta]_{\frac{\pi}{2}}^\pi = -(\pi + 2)a < 0$, pertanto $\int_A \frac{x}{x^2+y^2} dx dy$ converge e vale $(\pi - 2)a - (\pi + 2)a = -4a < 0$. • Quanto all'integrabilità su A della funzione $x^m(x^2+y^2)^n$ al variare di $m, n \in \mathbb{Z}$, ragionando come in precedenza partiamo con A_+ , dove si ha l'integrale iterato $\int_0^{\frac{\pi}{2}} d\theta \int_0^{2a\theta} (\rho \cos \theta)^m \rho^{2n} \rho d\rho = \int_0^{\frac{\pi}{2}} \cos^m(\theta) d\theta \int_0^{2a\theta} \rho^{m+2n+1} d\rho$: per la convergenza dell'integrale in $\rho \sim 0^+$ la condizione è $m + 2n + 1 > -1$ ovvero $n > -\frac{1}{2}m - 1$, e in tale ipotesi si passa a $\frac{(2a)^{m+2n+2}}{m+2n+2} \int_0^{\frac{\pi}{2}} \theta^{m+2n+2} \cos^m(\theta) d\theta$, dove per la convergenza dell'integrale in $\theta \sim 0^+$ si ha la condizione $m + 2n + 2 > -1$ (già assicurata dalla precedente) e per la convergenza dell'integrale in $\theta \sim \frac{\pi}{2}^-$ si ha la condizione $m > -1$. Passando ad A_- le condizioni restano le stesse, dunque la funzione $x^m(x^2+y^2)^n$ è integrabile su A quando $m > -1$ e $n > -\frac{1}{2}m - 1$, cosa che effettivamente è verificata per $(m, n) = (1, -1)$ come visto prima.

2. (a) (Figura 2) Data la descrizione di E , il volume va evidentemente calcolato per x -sezioni. Per $0 \leq x \leq \frac{\pi}{2}$ la x -sezione è un triangolo rettangolo isoscele di cateti $\sin x$, pertanto il volume varrà $\int_0^{\frac{\pi}{2}} \frac{1}{2} \sin^2 x dx = \frac{1}{2} [\frac{x - \sin x \cos x}{2}]_0^{\frac{\pi}{2}} = \frac{\pi}{8}$. • La superficie esterna di E è costituita da quattro componenti: S sul piano orizzontale (x, y) , la gemella S' sul piano verticale (x, z) , la parete verticale B nel piano $x = \frac{\pi}{2}$ e la superficie laterale non piana T . Quanto a T , fatta dalle ipotenuse delle x -sezioni, poiché sui suoi punti deve valere $y + z = \sin x$ essa può essere vista come il grafico $z = \varphi(x, y)$ della funzione $\varphi : S \rightarrow \mathbb{R}$ data da $\varphi(x, y) = \sin x - y$, dunque T è parametrizzata da $\gamma(x, y) = (x, y, \sin x - y)$ con $(x, y) \in S$: l'elemento d'area è $d\sigma = \sqrt{1 + \|\nabla \varphi\|^2} dx dy = \sqrt{1 + \|(\cos x, -1)\|^2} dx dy = \sqrt{2 + \cos^2 x} dx dy$, dunque l'area risulta $\int_S d\sigma = \int_0^{\frac{\pi}{2}} dx \int_0^{\sin x} \sqrt{2 + \cos^2 x} dy = \int_0^{\frac{\pi}{2}} \sin x \sqrt{2 + \cos^2 x} dx = [\text{posto } u = \cos x] \int_0^1 \sqrt{u^2 + 2} du = [\frac{1}{2}(u\sqrt{u^2+2} + 2 \log(u + \sqrt{u^2+2}))]_0^1 = \frac{1}{2}(\sqrt{3} + 2 \log(\sqrt{3} + 1) - 2 \log \sqrt{2}) = \frac{\log(2+\sqrt{3})+\sqrt{3}}{2}$. • La descrizione di T può ispirare anche un'ulteriore descrizione di E come sottografico $0 \leq z \leq \varphi(x, y)$ con $(x, y) \in S$: il volume risulta allora $\int_S (\sin x - y) dx dy = \int_0^{\frac{\pi}{2}} dx \int_0^{\sin x} (\sin x - y) dy = \int_0^{\frac{\pi}{2}} [y \sin x - \frac{1}{2}y^2]_{y=0}^{y=\sin x} dx = \int_0^{\frac{\pi}{2}} \frac{1}{2} \sin^2 x dx$, lo stesso integrale di prima di cui si è già determinato il valore $\frac{\pi}{8}$.

(b) Il rotore di $F = (0, x, 0)$ è $\nabla \times F = (0, 0, 1)$ che, usando per S la normale ascendente $(0, 0, 1)$, ha flusso pari a $\int_S (0, 0, 1) \cdot (0, 0, 1) dx dy = \text{Area } S = \int_0^{\frac{\pi}{2}} \sin x dx = 1$. D'altra parte, percorrendo il bordo ∂S in senso antiorario dall'origine, la circuitazione di F lungo ∂S risulta $0 + \int_0^1 (0, \frac{\pi}{2}, 0) \cdot (0, 1, 0) dy + \int_{\frac{\pi}{2}}^0 (0, x, 0) \cdot (1, \cos x, 0) dx = \int_0^1 \frac{\pi}{2} dy - \int_0^{\frac{\pi}{2}} x \cos x dx = \frac{\pi}{2} - [x \sin x + \cos x]_0^{\frac{\pi}{2}} = \frac{\pi}{2} - (\frac{\pi}{2} - 1) = 1$, il che conferma Kelvin-Stokes.

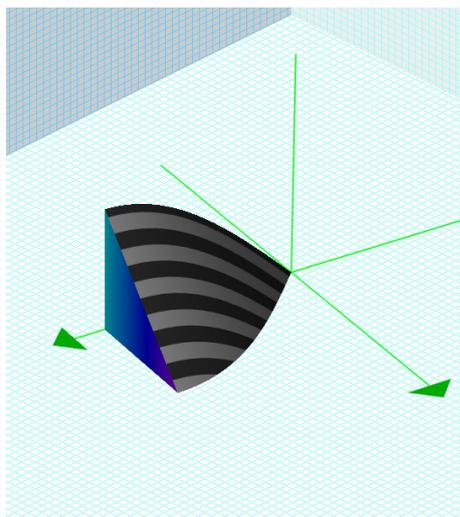
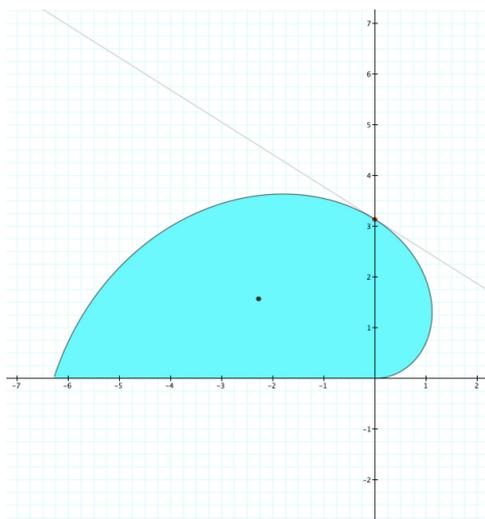
(c) Il campo F è parallelo all'asse y , dunque i suoi flussi attraverso S e B sono nulli. Il flusso uscente da S' è dato da $\int_{S'} (0, x, 0) \cdot (0, -1, 0) dx dz = -\int_0^{\frac{\pi}{2}} dx \int_0^{\sin x} x dz = -\int_0^{\frac{\pi}{2}} x \sin x dx = -[\sin x - x \cos x]_0^{\frac{\pi}{2}} = -1$. Il flusso uscente da T , parametrizzato come detto prima (normale associata uscente) è invece dato da $\int_0^{\frac{\pi}{2}} dx \int_0^{\sin x} \det \begin{pmatrix} 0 & 1 & 0 \\ x & 0 & 1 \\ 0 & \cos x & -1 \end{pmatrix} dy = \int_0^{\frac{\pi}{2}} x \sin x dx = [\sin x - x \cos x]_0^{\frac{\pi}{2}} = 1$. Il flusso totale di F uscente da E è dunque nullo, e ciò, essendo F a divergenza nulla, conferma Gauss.

3. (a) Essendo $y(0) = -1 \neq 0$, l'equazione $y''|y|^\alpha = (1 - 2\alpha)(y - 2e^t) - 1$ può essere portata in forma normale $y'' = ((1 - 2\alpha)(y - 2e^t) - 1)|y|^{-\alpha}$, che è equivalente al sistema autonomo del 1o ordine nel piano delle fasi $(y, p) = (y, y')$ dato da $\begin{cases} y' = p \\ p' = ((1 - 2\alpha)(y - 2e^t) - 1)|y|^{-\alpha} \end{cases}$. La funzione $f(t, y, p) = (p, ((1 - 2\alpha)(y - 2e^t) - 1)|y|^{-\alpha})$ è di classe C^∞ all'intorno del dato iniziale, dunque la soluzione del problema di Cauchy ha esistenza e unicità locale e anche unicità globale. Quanto all'esistenza globale, essa è assicurata solo nel caso $\alpha = 0$, in cui l'equazione diventa lineare; invece negli altri casi il teorema di Cauchy-Lipschitz globale non può essere applicato, perché se $\alpha < 0$ la crescita di f non è sublineare in y mentre se $\alpha > 0$ deve essere $y \neq 0$ e dunque f non è definita in una striscia in y .

(b) Per $\alpha = \frac{1}{2}$ l'equazione diventa $y'' \sqrt{|y|} = -1$, ovvero $y'' = h(y) = -|y|^{-\frac{1}{2}}$. Costruita l'energia potenziale $U(y) = -\int h(y) dy = 2\sigma \sqrt{|y|}$ (ove $\sigma = \text{sign } y$), abbiamo l'integrale primo dell'energia $E(y, y') = \frac{1}{2}(y')^2 + U(y) = \frac{1}{2}((y')^2 + 4\sigma \sqrt{|y|})$, sul quale la nostra soluzione vale costantemente $E(-1, -2) = 0$. Ne ricaviamo che $(y')^2 + 4\sigma \sqrt{|y|} = 0$, da cui (essendo $y(0) < 0$, dunque $\sigma = -1$) $(y')^2 = -4\sigma \sqrt{|y|} = 4\sqrt{|y|}$ e dunque (essendo $y'(0) < 0$) $y' = -2|y|^{\frac{1}{4}}$. Separando

le variabili si ha $|y|^{-\frac{1}{4}} dy = -2 dt$, da cui integrando $\frac{4}{3}\sigma|y|^{\frac{3}{4}} = k - 2t$, e la condizione $y(0) = -1$ dà $k = -\frac{4}{3}$ e $\sigma = -1$: perciò $|y|^{\frac{3}{4}} = 1 + \frac{3}{2}t$, ovvero $|y| = (1 + \frac{3}{2}t)^{\frac{4}{3}}$, da cui infine $y(t) = -(1 + \frac{3}{2}t)^{\frac{4}{3}}$, definita per $1 + \frac{3}{2}t > 0$ ovvero per $t > -\frac{2}{3}$.

(c) Per $\alpha = 0$ l'equazione diventa $y'' = y - 2e^t - 1$, ovvero $y'' - y = -1 - 2e^t$, lineare del 2o ordine a coefficienti costanti. Le radici caratteristiche sono ± 1 ; una soluzione per il termine non omogeneo -1 è evidentemente la costante 1, mentre una soluzione per l'altro termine non omogeneo $-2e^t$ sarà del tipo $\tilde{y} = ate^t$ con $a \in \mathbb{R}$ da determinare, e ponendo $\tilde{y}'' - \tilde{y} = -2e^t$ si ottiene $a = -1$. Le soluzioni sono dunque tutte e sole quelle del tipo $y(t) = (A - t)e^t + Be^{-t} + 1$ con $A, B \in \mathbb{C}$; da $(y(0), y'(0)) = (A + B + 1, A - 1 - B) = (-1, -2)$ si ottiene $A = -\frac{3}{2}$ e $B = -\frac{1}{2}$, da cui la soluzione cercata $y(t) = 1 - \frac{1}{2}((3 + 2t)e^t + e^{-t})$.



1. Ex. 1. 2 Ex. 2.

Analisi Matematica III (Fisica e Astronomia)

Esame Scritto - **Esercizi** (10/02/2023)

Università di Padova - Lauree in Fisica ed Astronomia - A.A. 2022/23

Cognome-Nome _____ Matr. _____ - _____
IN STAMPATELLO FIS / AST

1. Data la funzione $g(x, y) = x^3 - y^3 + 3x^2y$, sia $\Gamma = \{(x, y) : g(x, y) = 1\}$.
- (a) Quali insiemi di livello di g sono curve regolari? Parametrizzare la curva Γ localmente attorno al suo punto $P(-1, -2)$, e determinare in due modi la retta tangente affine a Γ in P .
 - (b) Determinare i punti di Γ che sono estremanti locali per l'ascissa x , assieme alla loro natura.
 - (c) Sia Q il quadrato $[0, 1] \times [0, 1]$. Dire perché $\Gamma \cap Q$ ha punti di ascissa x massima e minima assolute, e determinarli.

2. Nel piano cartesiano sia $A = \{(x, y) : 0 \leq x \leq a, 0 \leq y \leq x + a, x^2 + y^2 \geq a^2\}$ (ove $a > 0$).

- (a) Disegnare A e calcolarne il baricentro.
- (b) Dire se gli integrali $\int_A \frac{x}{y^2} dx dy$ e $\int_A \frac{1}{x^2} dx dy$ convergono, e nel caso calcolarli.

Si disegni ora A nel piano verticale (x, z) dello spazio cartesiano, e sia E il solido che si ottiene facendo ruotare A nel primo ottante di un angolo $\frac{\pi}{2}$ attorno all'asse x .

- (c) Verificare il teorema di Gauss per E e per il campo $F = (x, 0, 0)$.

3. È dato il problema di Cauchy
$$\begin{cases} \dot{x} = (x + y)y^\alpha \\ \dot{y} = -(x - (2\alpha + 1)y)x^\alpha \\ (x(0), y(0)) = (1, 1) \end{cases}$$
 nell'incognita $(x(t), y(t))$, ove $\alpha \in \mathbb{R}$.

- (a) Cosa si può affermare a priori su esistenza e unicità della soluzione del problema dato?
- (b) Posto $\alpha = -1$, si determinino gli equilibri del sistema, un integrale primo e la soluzione del dato problema di Cauchy.
- (c) Posto $\alpha = 0$ dire a priori quale sarà il dominio della soluzione del dato problema di Cauchy, determinandola poi esplicitamente.

1. (a) (Figura 1) Data $g(x, y) = x^3 - y^3 + 3x^2y$, il gradiente $\nabla g = 3(x(x+2y), x^2 - y^2)$ si annulla solo in $O(0, 0)$: dunque tutti gli insiemi di livello di g sono curve regolari tranne al più la curva $g(x, y) = 0$ nel punto O . In particolare $\Gamma = \{(x, y) : g(x, y) = 1\}$ è curva regolare; nel suo punto $P(-1, -2)$ si ha $\nabla g(P) = 3(5, -3)$, ed essendo ad esempio $\frac{\partial g}{\partial y}(P) = -3 \neq 0$ si può localmente parametrizzare Γ esplicitando $y(x) = -2 + \frac{5}{3}(x+1) + o_{-1}(x+1)$. La retta tangente affine a Γ in P risulta pertanto $y = \frac{5}{3}x - \frac{1}{3}$, ottenibile anche da $\nabla g(P) \cdot (x+1, y+2) = 0$.

(b) Per Lagrange, i punti di Γ che sono estremanti locali per l'ascissa x sono dati dalla condizione $\frac{\partial g}{\partial y} = 0$, ovvero $y = \pm x$, che messe a sistema con l'equazione $g(x, y) = 1$ dà (posto $u = 3^{-\frac{1}{3}} \sim 0,7$) i punti $A(u, u)$ e $B(-1, 1)$. In tali punti, dall'equazione sarà possibile esprimere $x(y)$ con $x' = 0$: derivando $g(x(y), y) = 1$ rispetto a y si ha $3(x^2x' - y^2 + 2xx'y + x^2) = 0$, e derivando ancora si ha $3(2x(x')^2 + x^2x'' - 2y + 2(x')^2 + 2xx''y + 2xx' + 2xx') = 0$. Dalla seconda, imponendo $x' = 0$ si ricava $x^2x'' - 2y + 2xx''y = 0$, ovvero $x(x+2y)x'' = 2y$: dunque per A si ha $x''(u) = \frac{2u}{u(u+2u)} = \frac{2}{3u} > 0$ (perciò A è punto di ascissa localmente minima per Γ), mentre per B si ha $x''(-1) = -2 < 0$ (perciò B è punto di ascissa localmente massima per Γ).

(c) L'insieme $\Gamma \cap Q$ è non vuoto (ci sta il punto A), chiuso (intersezione di due chiusi) e limitato (perché lo è già Q): dunque è compatto, e l'esistenza di suoi punti di ascissa x massima e minima assolute è assicurata da Weierstrass. Per la ricerca, vanno considerati i punti stazionari di Γ per la funzione ascissa x che stanno all'interno di Q (ovvero Q privato dei suoi lati), e i punti di Γ che stanno sul perimetro di Q . Per i punti stazionari di Γ nell'interno di Q la ricerca è già stata fatta nel punto (b), e si è trovato solo A . Quanto ai punti di Γ sul perimetro di Q , sul lato $x = 0$ con $0 \leq y \leq 1$ non se ne trovano (da $x = 0$ si ricava $-y^3 = 1$ ovvero $y = -1$, non accettabile); sul lato $y = 1$ con $0 \leq x \leq 1$ si trova il punto $P(\sqrt{3}-1, 1)$; e sul lato $x = 1$ con $0 \leq y \leq 1$ si trova il vertice $Q(1, 0)$, che è anche il solo punto che si trova sul lato $y = 0$ con $0 \leq x \leq 1$. Abbiamo dunque stabilito che gli estremi assoluti dell'ascissa x sul compatto $\Gamma \cap Q$ potranno essere assunti solo eventualmente nei punti A, P e Q : essendo $x(A) = u = 3^{-\frac{1}{3}} \sim 0,7$, $x(P) = 1$ e $x(Q) = u = 3^{\frac{1}{2}} - 1 \sim 0,7$, di certo l'ascissa x massima assoluta è 1 (assunta in P). Più incerta è l'attribuzione del minimo assoluto: vediamo ad esempio se è vero che $3^{-\frac{1}{3}} < 3^{\frac{1}{2}} - 1$, ovvero (elevando al cubo) $\frac{1}{3} < (\sqrt{3}-1)^3 = 3\sqrt{3} - 9 + 3\sqrt{3} - 1$, ovvero $31 < 18\sqrt{3}$, ovvero (elevando al quadrato) $961 < 972$, che effettivamente è vero. Dunque l'ascissa x minima assoluta è $3^{-\frac{1}{3}}$ (assunta in A).

2. (a) (Figura 2) L'insieme $A = \{(x, y) : 0 \leq x \leq a, 0 \leq y \leq x+a, x^2+y^2 \geq a^2\}$ è la differenza tra un trapezio rettangolo (basi a e $2a$ e altezza a) e un quarto di cerchio di raggio a , dunque l'area risulta $\frac{3}{2}a^2 - \frac{\pi}{4}a^2 = \frac{6-\pi}{4}a^2$. Ragionando per x -filii si ha poi $\int_A x dx dy = \int_0^a dx \int_{\sqrt{a^2-x^2}}^{x+a} x dy = \int_0^a x(x+a-\sqrt{a^2-x^2}) dx = [\frac{1}{2}x^3 + \frac{1}{2}ax^2 + \frac{1}{3}(a^2-x^2)^{\frac{3}{2}}]_0^a = (\frac{5}{6} - \frac{1}{3})a^3 = \frac{1}{2}a^3$ e $\int_A y dx dy = \int_0^a dx \int_{\sqrt{a^2-x^2}}^{x+a} y dy = \frac{1}{2} \int_0^a ((x+a)^2 - (a^2-x^2)) dx = \int_0^a (x^2+ax) dx = [\frac{1}{3}x^3 + \frac{1}{2}ax^2]_0^a = \frac{5}{6}a^3$, dunque dividendo per l'area le coordinate del baricentro risultano $(x_G, y_G) = (\frac{2}{6-\pi}a, \frac{10}{3(6-\pi)}a)$.

(b) Su A le funzioni $\frac{x}{y^2}$ e $\frac{1}{y^3}$ sono > 0 , dunque per Fubini e Tonelli possiamo controllarne l'integrabilità con un integrale iterato, sempre ragionando per x -filii. • Si ha $\int_0^a dx \int_{\sqrt{a^2-x^2}}^{x+a} \frac{x}{y^2} dy = \int_0^a x [-\frac{1}{y}]_{y=\sqrt{a^2-x^2}}^{y=x+a} dx = \int_0^a (\frac{x}{\sqrt{a^2-x^2}} - \frac{x}{x+a}) dx = [-\sqrt{a^2-x^2} - x + a \log(x+a)]_0^a = (-a + a \log(2a)) - (-a + a \log a) = a \log 2$: dunque l'integrale $\int_A \frac{x}{y^2} dx dy$ converge con valore $a \log 2$. • Si ha $\int_0^a dx \int_{\sqrt{a^2-x^2}}^{x+a} \frac{1}{x^2} dy = \int_0^a \frac{1}{x^2} (x+a-\sqrt{a^2-x^2}) dx$, un integrale generalizzato che può avere problemi di convergenza solo eventualmente per $x \sim 0$: si tratta dunque di capire il comportamento della funzione integranda per $x \sim 0$. Notando che si ha $x+a-\sqrt{a^2-x^2} = x+a-a(1-(\frac{x}{a})^2)^{\frac{1}{2}} = x+a-a(1+\frac{1}{2}(-\frac{x^2}{a^2})+o_0(x^3)) = x+\frac{1}{2a}x^2+o_0(x^3) \sim x$, la funzione integranda è $\sim_0 \frac{1}{x^2}x = \frac{1}{x}$, dunque non è integrabile per $x \sim 0$. Pertanto l'integrale $\int_A \frac{1}{x^2} dx dy$ non converge.

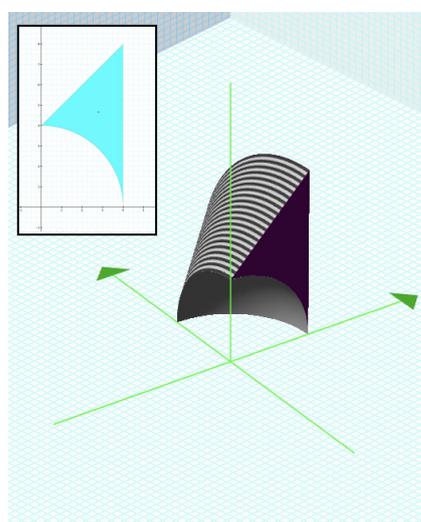
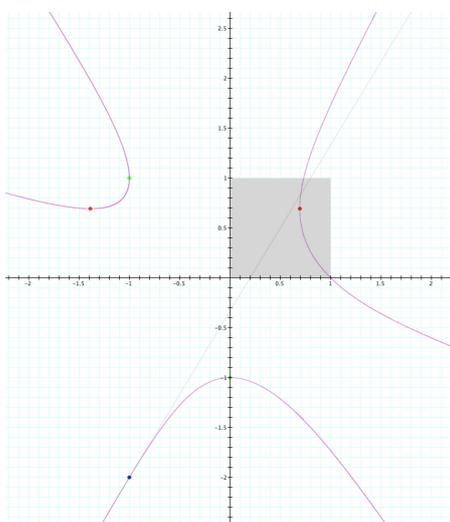
(c) Poiché il campo $F = (x, 0, 0)$ ha divergenza 1, basterà verificare che il flusso totale di F uscente da E è pari al volume di E , ovvero (usando Guldino e il punto (a)) $\frac{\pi}{2} \int_A z dx dz = \frac{\pi}{2} \frac{5}{6}a^3 = \frac{5\pi}{12}a^3$. Ora, per parallelismo i flussi di F attraverso le porzioni piane A sul piano (x, z) e A' sul piano (x, y) sono nulli. Attraverso la componente Q nel piano $x = a$ (quarto di disco di raggio $2a$) il flusso uscente è $\Phi_Q(F) = \int_Q (a, 0, 0) \cdot (1, 0, 0) dy dz = a \text{Area } Q = a \cdot \frac{1}{4}\pi(2a)^2 = \pi a^3$. La componente sferica S è parametrizzata, in coordinate sferiche, da $\gamma(\theta, \varphi) = (a \cos \theta \sin \varphi, a \sin \theta \sin \varphi, a \cos \varphi)$ con $0 \leq \theta \leq \frac{\pi}{2}$ e $0 \leq \varphi \leq \frac{\pi}{2}$ (normale associate entrante nella sfera, dunque uscente da E), dunque il flusso di F uscente da S vale $\Phi_S(F) = + \int_0^{\frac{\pi}{2}} d\theta \int_0^{\frac{\pi}{2}} \det \begin{pmatrix} a \cos \theta \sin \varphi & -a \sin \theta \sin \varphi & a \cos \theta \cos \varphi \\ 0 & a \cos \theta \sin \varphi & a \sin \theta \cos \varphi \\ 0 & 0 & -a \sin \varphi \end{pmatrix} d\varphi = -a^3 \int_0^{\frac{\pi}{2}} \cos^2(\theta) d\theta \int_0^{\frac{\pi}{2}} \sin^3(\varphi) d\varphi = -[\frac{\theta + \sin \theta \cos \theta}{2}]_0^{\frac{\pi}{2}} [\frac{1}{3} \cos^3(\varphi) - \cos \varphi]_0^{\frac{\pi}{2}} = -\frac{\pi}{6}a^3$. Infine, la componente conica C si può parametrizzare con $\gamma(x, \varphi) = (x, (x+a) \sin \varphi, (x+a) \cos \varphi)$ con $0 \leq x \leq a$ e $0 \leq \varphi \leq \frac{\pi}{2}$ (normale associate uscente da E), dunque il flusso di F uscente da C vale $\Phi_C(F) = + \int_0^a dx \int_0^{\frac{\pi}{2}} \det \begin{pmatrix} x & 1 & 0 \\ 0 & \sin \varphi & (x+a) \cos \varphi \\ 0 & \cos \varphi & -(x+a) \sin \varphi \end{pmatrix} d\varphi = -\frac{\pi}{2} \int_0^a x(x+a) dx = -\frac{\pi}{2} [\frac{1}{3}x^3 + \frac{1}{2}ax^2]_0^a = -\frac{5\pi}{12}a^3$. Il flusso uscente totale è dunque $\pi a^3 - \frac{\pi}{6}a^3 - \frac{5\pi}{12}a^3 = \frac{5\pi}{12}a^3$, come si voleva.

3. (a) Il sistema $(\dot{x}, \dot{y}) = f(x, y) = ((x+y)y^\alpha, -(x-(2\alpha+1)y)x^\alpha)$ è autonomo del 1o ordine; essendo f di classe C^∞ all'interno del dato iniziale, la soluzione del problema di Cauchy ha esistenza e unicità locale e anche unicità globale. Quanto all'esistenza globale, essa è assicurata solo nel caso $\alpha = 0$, in cui il sistema diventa lineare; invece negli altri casi

il teorema di Cauchy-Lipschitz globale non può essere applicato, perché se $\alpha < 0$ la crescita di f non è sublineare in (x, y) mentre se $\alpha > 0$ deve essere $x \neq 0$ e $y \neq 0$ e dunque f non è definita in tutto il piano (x, y) .

(b) Per $\alpha = -1$ il sistema diventa $(\dot{x}, \dot{y}) = (\frac{x+y}{y}, -\frac{x+y}{x})$. Gli equilibri sono tutti (tranne l'origine) e soli i punti della retta $y = -x$, e al di fuori di essa il sistema è equivalente a $(\dot{x}, \dot{y}) = (\frac{1}{y}, -\frac{1}{x})$, la cui forma associata $\frac{1}{x} dx + \frac{1}{y} dy$ è a variabili separate e dunque esatta con primitiva $\log|x| + \log|y| = \log|xy|$. Un integrale primo per il sistema al di fuori della retta $y = -x$ è dunque la funzione $F(x, y) = xy$; ed essendo $F(1, 1) = 1$, lungo la soluzione si avrà $xy = 1$. Ponendo $y = \frac{1}{x}$ in $\dot{x} = \frac{x+y}{y}$ si ottiene $\dot{x} = x^2 + 1$, da cui $\frac{1}{x^2+1} dx = dt$; integrando si ha $\arctg x = k + t$ e imponendo che $x(0) = 1$ si ottiene $k = \arctg 1 = \frac{\pi}{4}$, dunque $x(t) = \operatorname{tg}(t + \frac{\pi}{4}) = \frac{1+\operatorname{tg} t}{1-\operatorname{tg} t}$. La soluzione cercata è dunque $(x(t), y(t)) = (\frac{1+\operatorname{tg} t}{1-\operatorname{tg} t}, \frac{1-\operatorname{tg} t}{1+\operatorname{tg} t})$, definita per $|t| < \frac{\pi}{4}$.

(c) Per $\alpha = 0$ il sistema diventa $(\dot{x}, \dot{y}) = (x + y, -(x - y))$, lineare omogeneo: dunque il dominio della soluzione del problema sarà tutto \mathbb{R} . Gli autovalori della matrice dei coefficienti $A = \begin{pmatrix} 1 & 1 \\ -1 & 1 \end{pmatrix}$ sono $1 \pm i$; un autovettore per $1 + i$ è $\begin{pmatrix} 1 \\ i \end{pmatrix}$, dunque una risolvente — in realtà la stessa matrice esponenziale e^{tA} — è $\begin{pmatrix} e^t \cos t & e^t \sin t \\ -e^t \sin t & e^t \cos t \end{pmatrix}$. La soluzione cercata si ottiene applicando a essa il dato iniziale $\begin{pmatrix} 1 \\ 1 \end{pmatrix}$, ottenendo $(x(t), y(t)) = ((\cos t + \sin t)e^t, (\cos t - \sin t)e^t)$.



1. Ex. 1. 2 Ex. 2.

Analisi Matematica III (Fisica e Astronomia)

Esame Scritto - **Esercizi** (26/06/2023)

Università di Padova - Lauree in Fisica ed Astronomia - A.A. 2022/23

Cognome-Nome _____ Matr. _____ - _____
IN STAMPATELLO FIS / AST

1. Data la funzione $g(x, y, z) = 2xz - xy - y^2 + yz$ si ponga $S = \{(x, y, z) : g(x, y, z) = 2\}$.
 - (a) Dimostrare che gli insiemi di livello di g sono simmetrici rispetto all'origine, e dire quali di essi sono superfici regolari. Parametrizzare poi la superficie S localmente attorno al suo punto $P(1, 0, 1)$, e determinare in due modi il piano tangente affine a S in P .
 - (b) Determinare i punti di S con $x > 0$ che sono estremanti locali per la funzione $f(x, y, z) = x + z$, assieme alla loro natura.
 - (c) Determinare gli estremi assoluti di g sul quadrato $Q = \{(0, y, z) : 0 \leq y \leq 1, 0 \leq z \leq 1\}$ (perché esistono?).

2. Nel piano cartesiano sia $A = \{(x, y) : x^2 + y^2 \leq 4a^2, x \geq 0, 0 \leq y \leq a\}$ (ove $a > 0$).
 - (a) Disegnare A e calcolarne il baricentro.
 - (b) Dire se gli integrali $\int_A \frac{x}{\sqrt{y}} dx dy$ e $\int_A \frac{\sqrt{x}}{y} dx dy$ convergono, e nel caso calcolarli.Si disegni ora A nel piano orizzontale (x, y) dello spazio cartesiano, e sia C il cono di vertice $(0, 0, a)$ e base A .
 - (c) Verificare il teorema di Gauss per C e per il campo $F = (x, 0, 0)$.

3. È dato il problema di Cauchy $\begin{cases} (1 - 2ty^\alpha)y' = y^{\alpha+1} \\ y(0) = 2 \end{cases}$ nell'incognita $y(t)$, ove $\alpha \in \mathbb{R}$.
 - (a) Cosa si può affermare a priori su esistenza e unicità della soluzione del problema dato?
 - (b) Determinare esplicitamente la soluzione del problema quando $\alpha = 1$.
 - (c) Determinare esplicitamente la soluzione del problema quando $\alpha = 0$.

1. (a) (Figura 1) Per mostrare che gli insiemi di livello di $g(x, y, z) = 2xz - xy - y^2 + yz$ sono simmetrici rispetto all'origine basta notare che $g(-x, -y, -z) = g(x, y, z)$. • Il gradiente $\nabla g = (-y + 2z, -x - 2y + z, 2x + y)$ si annulla solo in $O(0, 0, 0)$: dunque tutti gli insiemi di livello di g sono superfici regolari tranne al più la superficie $g(x, y, z) = 0$ nel punto O . In particolare $S = \{(x, y, z) : g(x, y, z) = 2\}$ è una superficie regolare; nel suo punto $P(1, 0, 1)$ si ha $\nabla g(P) = (2, 0, 2)$, da cui il piano tangente affine risulta $(2, 0, 2) \cdot (x - 1, y - 0, z - 1) = 0$ ovvero $x + z = 2$. D'altro canto, ad esempio da $\frac{\partial g}{\partial x}(P) = 2 \neq 0$ si può localmente parametrizzare S esplicitando $x(y, z)$: dall'identità $g(x, y, z) = 2xz - xy - y^2 + yz \equiv 2$ derivando rispetto a y e z si ottiene $2\dot{x}_y z - \dot{x}_y y - x - 2y + z = 0$ e $2\dot{x}_z z + 2x - \dot{x}_z y + y = 0$, che calcolati per $(y, z) = (0, 1)$ (con $x(0, 1) = 1$) danno $\dot{x}_y(0, 1) = 0$ e $\dot{x}_z(0, 1) = -1$. Derivando ulteriormente si ha poi $2\ddot{x}_{yy} z - \ddot{x}_{yy} y - \dot{x}_y - \dot{x}_y - 2 = 0$, $2\ddot{x}_{yz} z + 2\dot{x}_y - \ddot{x}_{yz} y - \dot{x}_z + 1 = 0$ e $2\ddot{x}_{zz} z + 2\dot{x}_z + 2\dot{x}_z - \ddot{x}_{zz} y = 0$, che calcolati per $(y, z) = (0, 1)$ danno $\ddot{x}_{yy}(0, 1) = 1$, $\ddot{x}_{yz}(0, 1) = -1$ e $\ddot{x}_{zz}(0, 1) = 2$: si ha perciò la parametrizzazione locale $(x(y, z), y, z)$ con $x(y, z) = 1 - (z - 1) + \frac{1}{2}(y^2 - 2y(z - 1) + 2(z - 1)^2) + \dots$, che arrestata all'ordine lineare dà nuovamente il piano tangente affine $x = 1 - (z - 1)$, ovvero $x + z = 2$.

(b) Imponendo per Lagrange che $\nabla g = (-y + 2z, -x - 2y + z, 2x + y)$ e $\nabla f = (1, 0, 1)$ siano paralleli si ha $-y + 2z = 2x + y$ e $-x - 2y + z = 0$, da cui $y = 0$ e $x = z$, che sostituite in $g(x, y, z) = 2$ con la condizione $x > 0$ danno la sola soluzione $P(1, 0, 1)$. La natura del punto P per f su S sarà la stessa di quella di $(y, z) = (0, 1)$ per $F(y, z) = f(x(y, z), y, z) = x(y, z) + z$: essendo $\nabla F(y, z) = (\dot{x}_y, \dot{x}_z + 1)$ si ha $\nabla F(0, 1) = (0, 0)$ (come previsto), e da $H_F(y, z) = H_x(y, z)$ si nota che $H_F(0, 1) = H_x(0, 1) = \begin{pmatrix} 1 & -1 \\ -1 & 2 \end{pmatrix}$ è definita positiva. Pertanto il punto P è di minimo locale stretto per f su S .

(c) Gli estremi assoluti di g sul quadrato $Q = \{(0, y, z) : 0 \leq y \leq 1, 0 \leq z \leq 1\}$ esistono per Weierstrass, perché g è continua e Q compatto (in quanto chiuso e limitato). • Nei punti interni del quadrato si ha $g(0, y, z) = -y^2 + yz$, priva di punti stazionari all'interno di Q . Sui quattro lati privati dei vertici si ha $g(0, 0, z) \equiv 0$ (identicamente nulla), $g(0, y, 0) = -y^2$ (senza punti stazionari), $g(0, 1, z) = z - 1$ (senza punti stazionari) e $g(0, y, 1) = -y^2 + y$ con punto stazionario $Q(0, \frac{1}{2}, 1)$ nel quale $f(Q) = \frac{1}{4}$. Infine, sui vertici si ha $g(0, 0, 0) = g(0, 0, 1) = g(0, 1, 1) = 0$ e $g(0, 1, 0) = -1$. Pertanto il minimo assoluto di f su Q è -1 (assunto nel vertice $0, 1, 0$) e il massimo è $\frac{1}{4}$ (assunto in Q).

2. (a) (Figura 2) L'insieme $A = \{(x, y) : x^2 + y^2 \leq 4a^2, x \geq 0, 0 \leq y \leq a\}$ è un quarto di disco di raggio $2a$ tagliato ad altezza a . Ragionando per y -filii, l'area di A è $\int_0^a dy \int_0^{\sqrt{4a^2 - y^2}} dx = \int_0^a \sqrt{4a^2 - y^2} dy =$ (posto $y = 2a \sin t$) $\int_0^{\frac{\pi}{6}} \cos^2(t) dt = [\frac{t + \sin t \cos t}{2}]_0^{\frac{\pi}{6}} = \frac{2\pi + 3\sqrt{3}}{6} a^2$. Si ha poi $\int_A x dx dy = \int_0^a dy \int_0^{\sqrt{4a^2 - y^2}} x dx = \frac{1}{2} \int_0^a (4a^2 - y^2) dy = \frac{1}{2} [4a^2 y - \frac{1}{3} y^3]_0^a = \frac{11}{6} a^3$ e $\int_A y dx dy = \int_0^a y dy \int_0^{\sqrt{4a^2 - y^2}} dx = \int_0^a y \sqrt{4a^2 - y^2} dy = [-\frac{1}{3}(4a^2 - y^2)^{\frac{3}{2}}]_0^a = \frac{8 - 3\sqrt{3}}{3} a^3$, dunque dividendo per l'area le coordinate del baricentro risultano $(x_G, y_G) = (\frac{11}{2\pi + 3\sqrt{3}} a, \frac{2(8 - 3\sqrt{3})}{2\pi + 3\sqrt{3}} a)$.

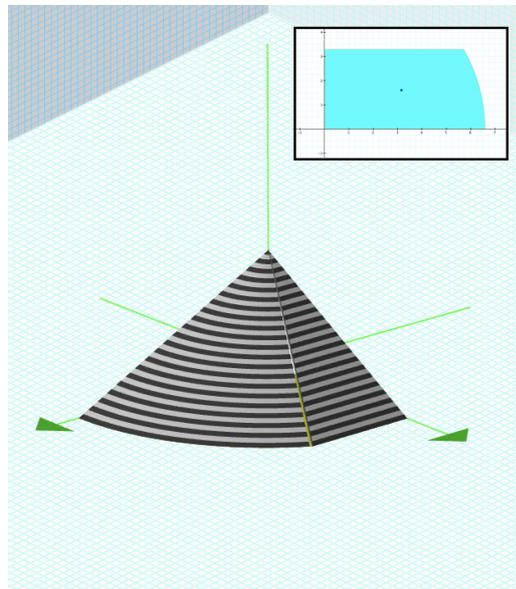
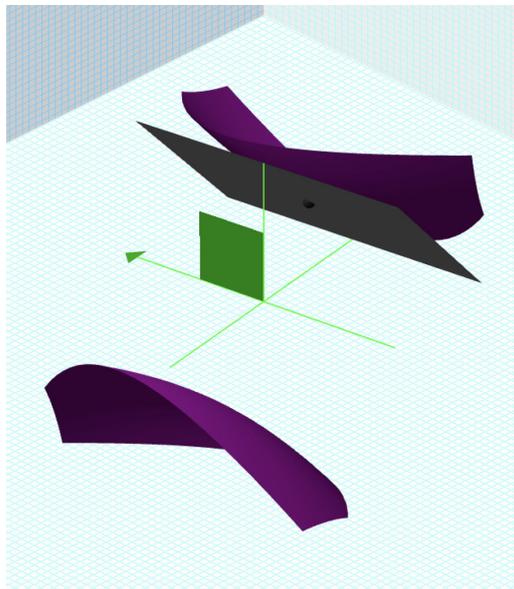
(b) Su A le funzioni $\frac{x}{\sqrt{y}}$ e $\frac{\sqrt{x}}{y}$ sono > 0 , dunque per Fubini e Tonelli possiamo controllarne l'integrabilità con un integrale iterato, sempre ragionando per y -filii. • Si ha $\int_0^a dy \int_0^{\sqrt{4a^2 - y^2}} \frac{x}{\sqrt{y}} dx = \int_0^a \frac{1}{\sqrt{y}} [\frac{1}{2} x^2]_0^{\sqrt{4a^2 - y^2}} dy = \frac{1}{2} \int_0^a \frac{1}{\sqrt{y}} (4a^2 - y^2) dy = \frac{1}{2} \int_0^a (4a^2 y^{-\frac{1}{2}} - y^{\frac{3}{2}}) dy = \frac{1}{2} [8a^2 \sqrt{y} - \frac{2}{5} y^{\frac{5}{2}}]_0^a = \frac{19}{10} a^2 \sqrt{a}$, che è il valore finito di $\int_A \frac{x}{\sqrt{y}} dx dy$. • Si ha $\int_0^a dy \int_0^{\sqrt{4a^2 - y^2}} \frac{\sqrt{x}}{y} dx = \int_0^a \frac{1}{y} [\frac{2}{3} x^{\frac{3}{2}}]_0^{\sqrt{4a^2 - y^2}} dy = \frac{2}{3} \int_0^a \frac{1}{y} (4a^2 - y^2)^{\frac{3}{4}} dy$: notando che la funzione integranda è $\sim_0^* \frac{1}{y}$ si conclude che l'integrale $\int_A \frac{\sqrt{x}}{y} dx dy$ non converge.

(c) Poiché il campo $F = (x, 0, 0)$ ha divergenza 1, basterà verificare che il flusso totale di F uscente dal cono C è pari al volume di C , ovvero $\frac{1}{3} a$ Area $A = \frac{2\pi + 3\sqrt{3}}{18} a^3$. Semplici considerazioni geometriche (parallelismo o nullità) mostrano che in realtà i flussi di F uscenti dalle componenti della superficie esterna di C sono tutti nulli tranne eventualmente quello attraverso la componente conica — l'unica non piana — parametrizzata da $\gamma(\theta, z) = (2(a - z) \cos \theta, 2(a - z) \sin \theta, z)$ con $0 \leq \theta \leq \frac{\pi}{6}$ e $0 \leq z \leq a$ (normale associata uscente), che in effetti vale $\int_0^{\frac{\pi}{6}} d\theta \int_0^a \det \begin{pmatrix} 2(a - z) \cos \theta & -2(a - z) \sin \theta & -2 \cos \theta \\ 0 & 2(a - z) \cos \theta & -2 \sin \theta \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} dz = 4 \int_0^{\frac{\pi}{6}} \cos^2(\theta) d\theta \int_0^a (a - z)^2 dz = 4 [\frac{\theta + \sin \theta \cos \theta}{2}]_0^{\frac{\pi}{6}} [-\frac{1}{3}(a - z)^3]_0^a = 4 \cdot \frac{1}{2} (\frac{\pi}{6} + \frac{\sqrt{3}}{4}) \cdot \frac{1}{3} a^3 = \frac{2\pi + 3\sqrt{3}}{18} a^3$ come si voleva.

3. (a) L'equazione differenziale $(1 - 2ty^\alpha)y' = y^{\alpha+1}$ (con $\alpha \in \mathbb{R}$) è scalare del 1o ordine. Poiché all'interno del dato iniziale $y(0) = 2$ si ha $1 - 2ty^\alpha \neq 0$ possiamo mettere l'equazione in forma normale $y' = f(t, y) = \frac{y^{\alpha+1}}{1 - 2ty^\alpha}$; ed essendo f di classe C^∞ all'intorno del dato iniziale (fintanto che $y \neq 0$, almeno per certi valori di α), la soluzione del problema di Cauchy ha esistenza e unicità locale e anche unicità globale. Quanto all'esistenza globale, non si può applicare il teorema di Cauchy perché il dominio di f non contiene strisce illimitate nella y , dunque non si può affermare nulla a priori.

(b) Per $\alpha = 1$ l'equazione diventa $(1 - 2ty)y' = y^2$, che non è né lineare né a variabili separabili. L'equazione totale associata è $(2ty - 1)dy + y^2 dt = 0$, nella quale la forma differenziale al primo membro è esatta e dunque con una sua primitiva $F(y, t)$ dà luogo a un integrale primo: da $\partial_y F = 2ty - 1$ si ricava $F = ty^2 - y + \varphi(t)$ per una certa $\varphi(t)$ da determinare; e da $\partial_t F = y^2 + \varphi'(t) = y^2$ si ricava φ costante. Dunque a meno di costanti additive si ha $F(y, t) = ty^2 - y$, ed essendo $F(2, 0) = -2$ si ha $ty^2 - y + 2 = 0$ da cui $y(t) = \frac{1 - \sqrt{1 - 8t}}{2t}$ (ove si intende che $y(0) = \lim_{t \rightarrow 0} \frac{1 - \sqrt{1 - 8t}}{2t} = \lim_{t \rightarrow 0} \frac{1 - (1 - 4t + o_0(t))}{2t} = 2$), definita per $t < \frac{1}{8}$.

(c) Per $\alpha = 0$ l'equazione è $(1 - 2t)y' = y$, lineare. Integrando ambo i membri di $\frac{y'}{y} = \frac{1}{1-2t}$ si ricava $\log y = -\frac{1}{2} \log(1 - 2t)$ da cui $y(t) = \frac{k}{\sqrt{1-2t}}$; e la condizione $y(0) = 2$ dà $k = 2$, da cui la soluzione $y(t) = \frac{2}{\sqrt{1-2t}}$ definita per $t < \frac{1}{2}$.



1. Ex. 1. 2 Ex. 2.

Analisi Matematica III (Fisica e Astronomia)

Esame Scritto - **Esercizi** (21/08/2023)

Università di Padova - Lauree in Fisica ed Astronomia - A.A. 2022/23

Cognome-Nome _____ Matr. _____ - _____
IN STAMPATELLO FIS / AST

1. È data la funzione $(f, g) : \mathbb{R}^3 \rightarrow \mathbb{R}^2$ con $f(x, y, z) = 3xyz - y^3$ e $g(x, y, z) = x - 2z$.
 - (a) Dimostrare che la curva di livello Γ di (f, g) passante per il punto $P(2, -1, 0)$ è regolare all'intorno di P , parametrizzare Γ localmente attorno a P e determinare in due modi la retta tangente affine a Γ in P .
 - (b) Determinare i punti di estremo relativo di f sulla circonferenza C nel piano $z = 0$ di centro l'origine e raggio 2. Determinare poi gli estremi assoluti di f su C (perché esistono?).

2. Nel piano cartesiano sia $A = \{(x, y) : x^2 + y^2 \leq a^2, 0 \leq x \leq y\}$ (ove $a > 0$).
 - (a) Disegnare A e calcolarne il baricentro.
 - (b) Dire se gli integrali $\int_A \frac{y}{\sqrt{x}} dx dy$ e $\int_A \frac{1}{y} dx dy$ convergono, e nel caso calcolarli.

Si disegni ora A nel piano verticale (x, z) dello spazio cartesiano, e sia E il solido che si ottiene facendo ruotare A nel primo ottante di un angolo $\frac{\pi}{2}$ attorno all'asse z .

 - (c) Verificare il teorema di Gauss per E e per il campo $F = (0, 0, z)$.

3. È dato il problema di Cauchy $\begin{cases} y'' = 3\alpha y^2 + 2(1 - \alpha)(t^2 - iy) \\ y(0) = 2, y'(0) = -4 \end{cases}$ nell'incognita $y(t)$, ove $\alpha \in \mathbb{R}$.
 - (a) Cosa si può affermare a priori su esistenza e unicità della soluzione del problema dato?
 - (b) Determinare esplicitamente la soluzione del problema quando $\alpha = 1$.
 - (c) Determinare esplicitamente la soluzione del problema quando $\alpha = 0$.

Analisi Matematica III – Esame Scritto - Esercizi (21/08/2023) – Soluzioni.

1. (a) (Figura 1) La matrice jacobiana della funzione $(f, g) : \mathbb{R}^3 \rightarrow \mathbb{R}^2$ con $f(x, y, z) = 3xyz - y^3$ e $g(x, y, z) = x - 2z$ è $J_{(f,g)}(x, y, z) = \begin{pmatrix} 3yz & 3(xz - y^2) & 3xy \\ 1 & -3 & -2 \end{pmatrix}$, e nel punto $P(2, -1, 0)$ vale $J_{(f,g)}(P) = \begin{pmatrix} 0 & -3 & -6 \\ 1 & 0 & -2 \end{pmatrix}$ che ha rango massimo 2: questo prova che la curva di livello Γ di (f, g) passante per il punto $P(2, -1, 0)$ (data dal sistema tra $f(x, y, z) = f(P) = 1$ e $g(x, y, z) = g(P) = 2$) è regolare all'intorno di P . Poiché ad esempio il primo minore di $J_{(f,g)}(P)$ è nonsingolare, dal sistema $\begin{cases} 3xyz - y^3 = 1 \\ x - 2z = 2 \end{cases}$ che definisce Γ si possono esplicitare localmente $x(z)$ e $y(z)$ con $x(0) = 2$ e $y(0) = -1$; derivando entrambe le equazioni rispetto z si ottiene poi $\begin{cases} 3x'y_z + 3xy'_z + 3xy - 3y^2y' = 0 \\ x' - 2 = 0 \end{cases}$, da cui ponendo $z = 0$ si ricava $x'(0) = 2$ e $y'(0) = -2$. Una parametrizzazione locale di Γ attorno a P è data da $\gamma(z) = (x(z), y(z), z) = (2 + 2z + o_0(z), -1 - 2z + o_0(z), z)$ ove z varia in un intorno di 0; e la parte al primo ordine $\begin{cases} x = 2 + 2z \\ y = -1 - 2z \end{cases}$ dà una forma cartesiana della retta tangente affine a Γ in P , ovvero $\begin{cases} x - 2z = 2 \\ y + 2z = -1 \end{cases}$, ottenibile anche da $J_{(f,g)}(P) \begin{pmatrix} x-2 \\ y+1 \\ z-0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 & -3 & -6 \\ 1 & 0 & -2 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} x-2 \\ y+1 \\ z \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \end{pmatrix}$.

(b) La circonferenza C nel piano $z = 0$ di centro l'origine e raggio 2 è facilmente parametrizzabile da $(2 \cos \theta, 2 \sin \theta, 0)$ con $\theta \in \mathbb{R}$, dunque basta studiare gli estremi relativi della funzione di una variabile $F : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$ data da $F(\theta) = f(2 \cos \theta, 2 \sin \theta, 0) = -8 \sin^3 \theta$. La derivata $F'(\theta) = -24 \cos \theta \sin^2 \theta$ si annulla per $\theta = k\frac{\pi}{2}$ con $k \in \mathbb{Z}$, e vale $F'(\theta) > 0$ per $\frac{\pi}{2} + 2k\pi < \theta < \frac{3\pi}{2} + 2k\pi$: pertanto il punto con $\theta = \frac{\pi}{2}$ (ovvero $A_1(0, 2, 0)$) è di minimo relativo stretto per f su C con $f(A_1) = F(\frac{\pi}{2}) = -8$, il punto con $\theta = \frac{3\pi}{2}$ (ovvero $A_2(0, -2, 0)$) è di massimo relativo stretto per f su C con $f(A_2) = F(\frac{3\pi}{2}) = 8$, e i punti con $\theta = 0$ (ovvero $A_3(2, 0, 0)$) e $\theta = \pi$ (ovvero $A_4(2, 0, 0)$) sono di sella per f su C con $f(A_3) = f(A_4) = 0$. • Poiché C è un insieme compatto (chiuso e limitato) di \mathbb{R}^3 e f è continua su \mathbb{R}^3 , gli estremi assoluti di f su C esistono per Weierstrass e, per quanto visto, minimo e massimo valgono risp. -8 (in A_1) e 8 (in A_2).

2. (a) (Figura 2) L'insieme $A = \{(x, y) : x^2 + y^2 \leq a^2, 0 \leq x \leq y\}$ è il settore circolare di ampiezza $\frac{\pi}{4}$ nel 1o quadrante compreso tra l'asse y e la bisettrice $y = x$, di area $\frac{\pi}{8}a^2$. Usando le coordinate polari si ha $\int_A x dx dy = \int_{\frac{\pi}{4}}^{\frac{\pi}{2}} d\theta \int_0^a \rho \cos \theta \rho d\rho = \int_{\frac{\pi}{4}}^{\frac{\pi}{2}} \cos \theta d\theta \int_0^a \rho^2 d\rho = \frac{2-\sqrt{2}}{6}a^3$ e $\int_A y dx dy = \int_{\frac{\pi}{4}}^{\frac{\pi}{2}} d\theta \int_0^a \rho \sin \theta \rho d\rho = \int_{\frac{\pi}{4}}^{\frac{\pi}{2}} \sin \theta d\theta \int_0^a \rho^2 d\rho = \frac{\sqrt{2}}{6}a^3$, dunque dividendo per l'area le coordinate del baricentro risultano $(x_G, y_G) = (\frac{4(2-\sqrt{2})}{3\pi}a, \frac{4\sqrt{2}}{3\pi}a)$.

(b) Su A le funzioni $\frac{y}{\sqrt{x}}$ e $\frac{1}{y}$ sono > 0 , dunque per Fubini e Tonelli possiamo controllarne l'integrabilità con un integrale iterato, sempre operando in coordinate polari. • Si ha $\int_A \frac{y}{\sqrt{x}} dx dy = \int_{\frac{\pi}{4}}^{\frac{\pi}{2}} d\theta \int_0^a \frac{\rho \sin \theta}{\sqrt{\rho \cos \theta}} \rho d\rho = \int_{\frac{\pi}{4}}^{\frac{\pi}{2}} \frac{\sin \theta}{\sqrt{\cos \theta}} d\theta \int_0^a \rho^{\frac{3}{2}} d\rho = [-2\sqrt{\cos \theta}]_{\frac{\pi}{4}}^{\frac{\pi}{2}} [\frac{2}{5}\rho^{\frac{5}{2}}]_0^a = \frac{4}{5\sqrt{2}}a^2 \sqrt{a}$, valore finito. • Si ha $\int_A \frac{1}{y} dx dy = \int_{\frac{\pi}{4}}^{\frac{\pi}{2}} d\theta \int_0^a \frac{1}{\rho \sin \theta} \rho d\rho = \int_{\frac{\pi}{4}}^{\frac{\pi}{2}} \frac{1}{\sin \theta} d\theta \int_0^a d\rho = a \int_{\frac{\pi}{4}}^{\frac{\pi}{2}} \frac{1}{\sin \theta} d\theta$. L'integrale indefinito $\int \frac{1}{\sin t} dt$ si può calcolare con le formule parametriche ponendo $u = \operatorname{tg} \frac{t}{2}$, ovvero $t = 2 \arctan u$: si ha allora $\int \frac{1+u^2}{2u} \frac{2}{1+u^2} du = \int \frac{1}{u} du = \log \operatorname{tg} \frac{t}{2} + k$, pertanto $a \int_{\frac{\pi}{4}}^{\frac{\pi}{2}} \frac{1}{\sin \theta} d\theta = a [\log \operatorname{tg} \frac{\theta}{2}]_{\frac{\pi}{4}}^{\frac{\pi}{2}} = a (\log \operatorname{tg} \frac{\pi}{4} - \log \operatorname{tg} \frac{\pi}{8}) = a (\log 1 - \log(\sqrt{2} - 1)) = -\log(\sqrt{2} - 1) a = \log(\sqrt{2} + 1) a$, valore finito.

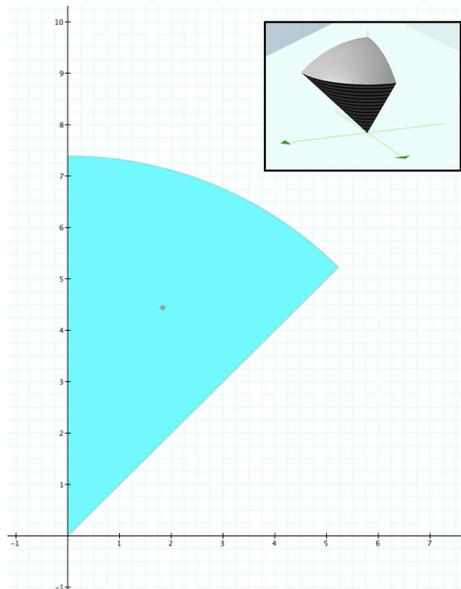
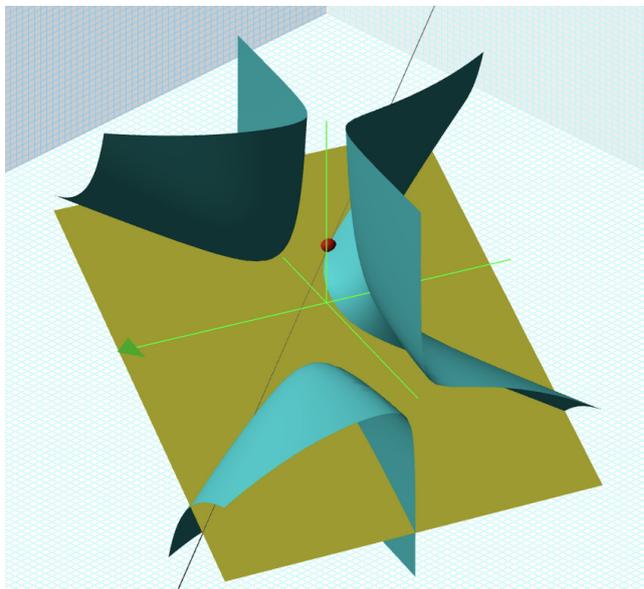
(c) Poiché il campo $F = (0, 0, z)$ ha divergenza 1, basterà verificare che il flusso totale di F uscente dal solido E è pari al volume di E , ovvero (con Guldino, usando i risultati di (a)) $\frac{(2-\sqrt{2})\pi}{12}a^3$. Ora, per parallelismo i flussi di F uscenti dalle due componenti piane della superficie esterna di E sui piani $x = 0$ e $y = 0$ sono nulli. La componente sferica in alto S è parametrizzata da $(a \cos \theta \sin \varphi, a \sin \theta \sin \varphi, a \cos \varphi)$ con $0 \leq \theta \leq \frac{\pi}{2}$ e $0 \leq \varphi \leq \frac{\pi}{4}$ (normale associata entrante), dunque il flusso uscente è $-\int_0^{\frac{\pi}{2}} d\theta \int_0^{\frac{\pi}{4}} \det \begin{pmatrix} 0 & -a \sin \theta \sin \varphi & a \cos \theta \cos \varphi \\ 0 & a \cos \theta \sin \varphi & a \sin \theta \cos \varphi \\ a \cos \varphi & 0 & -a \sin \varphi \end{pmatrix} d\varphi = a^3 \int_0^{\frac{\pi}{2}} d\theta \int_0^{\frac{\pi}{4}} \sin \varphi \cos^2 \varphi d\varphi = \frac{\pi}{2} [-\frac{1}{3} \cos^3 \varphi]_0^{\frac{\pi}{4}} = \frac{(4-\sqrt{2})\pi}{24}a^3$. Invece la componente conica C è parametrizzata da $(z \cos \theta, z \sin \theta, z)$ con $0 \leq \theta \leq \frac{\pi}{2}$ e $0 \leq z \leq \frac{\sqrt{2}}{2}a$ (normale associata uscente), dunque il flusso uscente è $+\int_0^{\frac{\pi}{2}} d\theta \int_0^{\frac{\sqrt{2}}{2}a} \det \begin{pmatrix} 0 & -z \sin \theta & \cos \theta \\ z \cos \theta & z \sin \theta & \sin \theta \\ z & 0 & 1 \end{pmatrix} dz = -\int_0^{\frac{\pi}{2}} d\theta \int_0^{\frac{\sqrt{2}}{2}a} z^2 dz = -\frac{\pi}{2} [\frac{1}{3} z^3]_0^{\frac{\sqrt{2}}{2}a} = -\frac{\sqrt{2}\pi}{24}a^3$. Sommando i flussi si ottiene effettivamente il volume $\frac{(2-\sqrt{2})\pi}{12}a^3$, come si voleva,

3. (a) L'equazione differenziale $y'' = 3\alpha y^2 + 2(1 - \alpha)(t^2 - iy)$ (con $\alpha \in \mathbb{R}$) è scalare del 2o ordine, in forma normale $y'' = f(y, y', t)$. Poiché f è C^∞ , la soluzione del problema di Cauchy ha esistenza e unicità locale e anche unicità globale; quanto all'esistenza globale, se $\alpha \neq 0$ non si può applicare il teorema di Cauchy perché la crescita di f è quadratica, mentre se $\alpha = 0$ l'equazione diventa lineare e dunque il dominio della soluzione sarà tutto \mathbb{R} .

(b) Per $\alpha = 1$ l'equazione diventa $y'' = 3y^2$, autonoma della forma $y'' = h(y)$. Posto $V(y) = -\int h(y) dy = -y^3$ si ha l'integrale dell'energia $E(y, y') = \frac{1}{2}(y')^2 - y^3$, che per la soluzione cercata varrà costantemente $E(2, -4) = 0$: dunque $(y')^2 = 2y^3$, da cui (essendo $y'(0) = -4 < 0$) si ricava $y' = -\sqrt{2}y^{\frac{3}{2}}$. Separando le variabili si ha $y^{-\frac{3}{2}} dy = -\sqrt{2} dt$, che integrata dà $-2y^{-\frac{1}{2}} = k - \sqrt{2}t$, e da $y(0) = 2$ si trova $k = -\sqrt{2}$: pertanto $-2y^{-\frac{1}{2}} = -\sqrt{2}(1+t)$ ovvero $\frac{1}{\sqrt{y}} = \frac{1}{\sqrt{2}}(1+t)$, da cui infine $y(t) = \frac{2}{(1+t)^2}$ (definita per $t > -1$).

(c) Per $\alpha = 0$ l'equazione diventa $y'' = 2(t^2 - iy)$ ovvero $y'' + 2iy = 2t^2$, lineare a coefficienti costanti. L'equazione caratteristica $\lambda^2 = -2i$ dà $\lambda = \pm \mu$ ove $\mu = -1 + i$; una soluzione particolare del problema non omogeneo avrà la

forma $\tilde{y}(t) = at^2 + bt + c$, e imponendo che $\tilde{y}'' + 2i\tilde{y} = 2t^2$ si ricava $a + i(at^2 + bt + c) = iat^2 + ibt + a + ic = t^2$ da cui $(a, b, c) = (-i, 0, 1)$. Le soluzioni dell'equazione completa saranno dunque tutte e sole quelle della forma $y(t) = Ae^{\mu t} + Be^{-\mu t} - it^2 + 1$ al variare di $A, B \in \mathbb{C}$ (da cui $y'(t) = \mu(Ae^{\mu t} - Be^{-\mu t}) - 2it$), e imponendo che $(y(0), y'(0)) = (A + B + 1, (-1 + i)(A - B)) = (2, -4)$ si ricava $(A, B) = (\frac{3}{2} + i, -\frac{1}{2} - i)$.



1. Ex. 1. 2 Ex. 2.

Analisi Matematica III (Fisica e Astronomia)

Esame Scritto - **Esercizi** (05/09/2023)

Università di Padova - Lauree in Fisica ed Astronomia - A.A. 2022/23

Cognome-Nome _____ Matr. _____ - _____
IN STAMPATELLO FIS / AST

1. Nel piano cartesiano si abbia la funzione $g : D \rightarrow \mathbb{R}$ con $g(x, y) = 3 \log(x + y + 2) + 2x^2 + 4xy$.
- (a) Determinare il dominio D di g . Dire quali curve di livello di g sono regolari. Mostrare che in particolare lo è la curva di livello Γ passante per il punto $P(0, -1)$, parametrizzarla attorno a P e determinare in due modi la retta tangente affine a Γ in P .
 - (b) Determinare gli estremi assoluti di g sul triangolo $T = \{(x, y) : x + y + 1 \geq 0, x \leq 0, |y| \leq 1\}$ (perché esistono?).

2. Nel piano cartesiano sia $A = \{(x, y) : 0 \leq x \leq a, x + y \geq 0, ax \geq y^2\}$ (ove $a > 0$).
- (a) Disegnare A e calcolarne i momenti d'inerzia rispetto agli assi coordinati (si pensi che A sia un corpo omogeneo con densità di massa μ espressa in kg/m^2 , e che a sia espresso in metri).
 - (b) Dire se l'integrale $\int_A \frac{y}{x} dx dy$ converge e in tal caso calcolarlo.
(Più in generale, dire per quali $\alpha \in \mathbb{R}$ converge l'integrale $\int_A x^\alpha y dx dy$.)

Si disegni ora A nel piano orizzontale (x, y) dello spazio cartesiano, si consideri la sua copia A' nel soprastante piano orizzontale $z = a$, e sia E il solido cilindrico compreso tra A e A' .

- (c) Verificare il teorema di Gauss per E e per il campo $F = (x, y, z)$.
3. È dato il problema di Cauchy $\begin{cases} 2y^\alpha y'' = (y')^{\alpha+1} + 2(\alpha - 1) \\ y(0) = -1, y'(0) = -1 \end{cases}$ nella funzione $y(t)$ (ove $\alpha \in \mathbb{Z}$).
- (a) Cosa si può affermare a priori su esistenza e unicità della soluzione del problema dato?
 - (b) Risolvere il problema per $\alpha = 0$.
 - (c) Risolvere il problema per $\alpha = 1$.

1. (a) (Figura 1) Il dominio di $g(x, y) = 3 \log(x + y + 2) + 2x^2 + 4xy$ è il semipiano $D = \{(x, y) : x + y > -2\}$. Ponendo $\nabla g = (\frac{3}{x+y+2} + 4(x+y), \frac{3}{x+y+2} + 4x) = (0, 0)$ si ottiene $\frac{3}{x+y+2} = -4(x+y) = -4x$; dalla seconda uguaglianza si ricava $y = 0$, che messa nella prima dà $\frac{3}{x+2} = -4x$ ovvero $4x^2 + 8x + 3 = 0$, che dà $x = -\frac{3}{2}$ oppure $x = -\frac{1}{2}$. Le curve di livello di g sono dunque regolari tranne al più quella per $A(-\frac{3}{2}, 0)$ (livello $g(A) = \frac{9}{2} - 3 \log 2 \sim 2,4$) e quella per $B(-\frac{1}{2}, 0)$ (livello $g(B) = 3(\log 3 - \log 2) + \frac{1}{2} \sim 1,7$); in particolare lo è quella per il dato punto $P(0, -1)$ (ovvero $\Gamma = \{(x, y) : g(x, y) = g(P) = 0\}$). Essendo $\nabla g(P) = (-1, 3)$, da $g(x, y) = 0$ possiamo ricavare una delle due variabili a scelta rispetto all'altra: ad esempio, esplicitando $y(x)$ con $y(0) = -1$, derivando $g(x, y(x)) = 0$ rispetto a x si ha $\frac{3(1+y')}{x+y+2} + 4x + 4y + 4xy' = 0$ da cui, calcolando per $x = 0$, si ha $3(1+y'(0)) - 4 = 0$ e perciò $y'(0) = \frac{1}{3}$; derivando ancora si ha $3 \frac{y''(x+y+2) - (1+y')^2}{(x+y+2)^2} + 4 + 4y' + 4y'' + 4xy'' = 0$ da cui, calcolando per $x = 0$, si ha $3(y''(0) - \frac{16}{9}) + 4 + \frac{4}{3} + \frac{4}{3} = 0$ da cui $y''(0) = -\frac{4}{9}$. Si ha pertanto $y = -1 + \frac{1}{3}x - \frac{2}{9}x^2 + o_0(x^2)$, la cui parte fino al primo ordine dà la retta tangente affine $y = \frac{1}{3}x - 1$, esprimibile anche come $\nabla g(P) \cdot (x - 0, y - (-1)) = (-1, 3) \cdot (x, y + 1) = 0$.

(b) (Figura 1) Il triangolo $T = \{(x, y) : x + y + 1 \geq 0, x \leq 0, |y| \leq 1\}$ è compatto perché chiuso (disequazioni larghe) e limitato, ed è interamente contenuto nel dominio della funzione continua g : dunque gli estremi assoluti di g su T esistono per Weierstrass. Per cercare i punti di T dove tali estremi potrebbero essere raggiunti dividiamo T nei suoi punti interni, nei lati privati dei vertici e nei tre vertici. L'unico punto interno in cui si annulla ∇g è il noto $B(-\frac{1}{2}, 0)$. Sul lato con $y = 1$ (con $-2 < x < 0$) la funzione è $G(x) = g(x, 1) = 3 \log(x + 3) + 2x^2 + 4x$; da $G'(x) = \frac{3}{x+3} + 4x + 4 = 0$ si ricava $4x^2 + 16x + 15 = 0$, ovvero $x = -\frac{5}{2}$ (non accettabile) e $x = -\frac{3}{2}$, che dà il punto $C(-\frac{3}{2}, 1)$. Sul lato con $x = 0$ (con $-1 < y < 1$) la funzione è $G(y) = g(0, y) = 3 \log(y + 2)$, priva di punti stazionari. Sul lato con $x + y = -1$ è $G(x) = g(x, -1 - x) = -2(x^2 + 2x)$; da $G'(x) = -4(x + 1) = 0$ si ricava il punto $E(-1, 0)$. Vanno poi tenuti presente i vertici $P(0, -1)$, $Q(0, 1)$ e $R(-2, 1)$. Da $g(B) = 3(\log 3 - \log 2) + \frac{1}{2} \sim 1,7$, $g(C) = 3(\log 3 - \log 2) - \frac{3}{2} \sim -0,3$, $g(E) = 2$, $g(P) = 0$, $g(Q) = 3 \log 3 \sim 3,4$ e $g(R) = 0$ si nota che il massimo assoluto di g su T è $3 \log 3$ (assunto in Q) e il minimo è $3(\log 3 - \log 2) - \frac{3}{2}$ (in C).

2. (a) (Figura 2) L'insieme $A = \{(x, y) : 0 \leq x \leq a, x + y \geq 0, ax \geq y^2\}$ può essere visto come l'unione tra il settore parabolico $A_1 = \{(x, y) : 0 \leq x \leq a, y \geq 0, ax \geq y^2\}$ e il triangolo $A_2 = \{(x, y) : 0 \leq x \leq a, x + y \geq 0, y \leq 0\}$. Ragionando per x -fili, il momento d'inerzia rispetto all'asse x è $I_x = \mu \int_A y^2 dx dy = \mu \int_0^a dx \int_{-x}^{\sqrt{ax}} y^2 dy = \frac{1}{3} \mu \int_0^a (ax\sqrt{ax} + x^3) dx = \frac{1}{3} \mu [\frac{2}{5} ax^2 \sqrt{ax} + \frac{1}{4} x^4]_0^a = \frac{13}{60} \mu a^4$, mentre quello rispetto all'asse y è $I_y = \mu \int_A x^2 dx dy = \mu \int_0^a x^2 (\sqrt{ax} + x) dx = [\frac{2}{7} x^3 \sqrt{ax} + \frac{1}{4} x^4]_0^a = \frac{15}{28} \mu a^4$ (la dimensione fisica è $(\text{kg}/\text{m}^2) \cdot \text{m}^4 = \text{kg} \cdot \text{m}^2$, come atteso).

(b) Su A la funzione $\frac{y}{x}$ non ha segno costante; tuttavia, poiché essa è ≥ 0 su A_1 e ≤ 0 su A_2 e poiché $\int_A \frac{y}{x} dx dy$ converge se e solo se convergono entrambi $\int_{A_1, 2} \frac{y}{x} dx dy$ (e in tal caso è la loro somma algebrica), per Fubini e Tonelli possiamo controllare l'integrabilità con un integrale iterato separatamente su A_1 e su A_2 . Sempre ragionando per x -fili, per A_1 si ha $\int_0^a dx \int_0^{\sqrt{ax}} \frac{y}{x} dy = \int_0^a \frac{1}{x} [\frac{1}{2} y^2]_{y=0}^{y=\sqrt{ax}} dx = \frac{1}{2} \int_0^a a dx = [2\sqrt{ax}]_0^a = \frac{1}{2} a^2$ (finito), e per A_2 si ha $\int_0^a dx \int_{-x}^0 \frac{y}{x} dy = \int_0^a \frac{1}{x} [\frac{1}{2} y^2]_{y=-x}^{y=0} dx = -\frac{1}{2} \int_0^a x dx = -\frac{1}{4} a^2$ (pure finito): pertanto $\int_A \frac{y}{x} dx dy$ converge e vale $\frac{1}{2} a^2 - \frac{1}{4} a^2 = \frac{1}{4} a^2$. • Per il caso generale di $\int_A x^\alpha y dx dy$, ragionando in modo identico, per A_1 si ha $\int_0^a dx \int_0^{\sqrt{ax}} x^\alpha y dy = \int_0^a x^\alpha (\frac{1}{2} ax) dx = \frac{1}{2} a \int_0^a x^{\alpha+1} dx$ che converge se e solo se $\alpha + 1 > -1$ (ovvero $\alpha > -2$) con valore $\frac{1}{2(\alpha+2)} a^{\alpha+3}$, mentre per A_2 si ha $\int_0^a dx \int_{-x}^0 x^\alpha y dy = \int_0^a x^\alpha (-\frac{1}{2} x^2) dx = -\frac{1}{2} \int_0^a x^{\alpha+2} dx$ che converge se e solo se $\alpha + 2 > -1$ (ovvero $\alpha > -3$) con valore $-\frac{1}{2(\alpha+3)} a^{\alpha+3}$: pertanto $\int_A x^\alpha y dx dy$ converge se e solo se $\alpha > -2$, e in tal caso vale $(\frac{1}{2(\alpha+2)} - \frac{1}{2(\alpha+3)}) a^{\alpha+3} = \frac{1}{2(\alpha+2)(\alpha+3)} a^{\alpha+3}$.

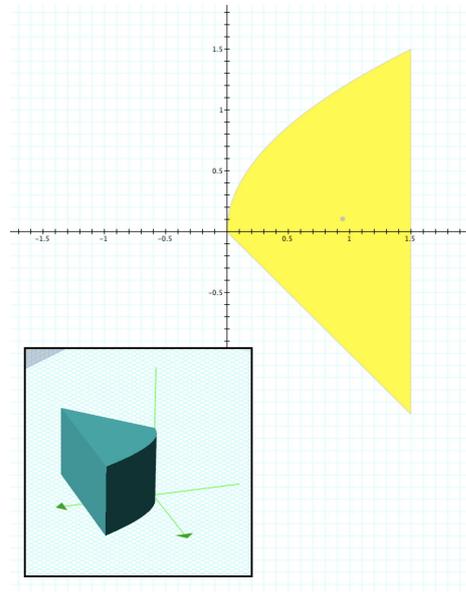
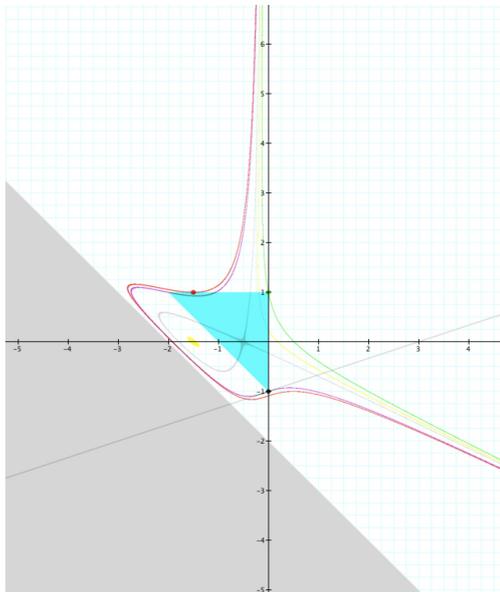
(c) Il campo $F = (x, y, z)$ è il classico campo radiale che emana dall'origine, nel quale ad ogni punto di \mathbb{R}^3 viene associato il vettore dato dal proprio vettore posizione. La sua divergenza $\nabla \cdot F$ vale 3, dunque $\int_E \nabla \cdot F dx dy dz = 3 \text{Vol } E = 3a \text{Area } A = 3a \int_0^a (\sqrt{ax} - (-x)) dx = 3a [\frac{2}{3} x \sqrt{ax} + \frac{1}{2} x^2]_0^a = 3a \cdot \frac{7}{6} a^2 = \frac{7}{2} a^3$. D'altra parte, la superficie esterna del solido E ha 5 componenti: le basi inferiore e superiore A e A' , i rettangoli piani R e R' sui piani verticali $x = a$ e $x + y = 0$ e il rettangolo deformato S costruito sulle basi paraboliche $ax = y^2$. I flussi di F uscenti dalle componenti A e da R' sono nulli per evidente parallelismo del campo su di esse. Per $A' = \{(x, y, a) : (x, y) \in A\}$ e $R = \{(a, y, z) : |y| \leq a, 0 \leq z \leq a\}$ i flussi uscenti valgono rispettivamente $\int_{A'} (x, y, a) \cdot (0, 0, 1) dx dy = a \text{Area } A = \frac{7}{6} a^3$ e $\int_{-a}^a dy \int_0^a (a, y, z) \cdot (1, 0, 0) dz = a \text{Area } R = 2a^3$. Infine, il flusso uscente da $S = \{(x, \sqrt{ax}, z) : 0 \leq x \leq a, 0 \leq z \leq a\}$ (normale associata entrante) è dato da $-\int_0^a dx \int_0^a \det \begin{pmatrix} x & 1 & 0 \\ \sqrt{ax} & \frac{1}{2} \sqrt{a/x} & 0 \\ z & 0 & 1 \end{pmatrix} dz = \int_0^a dx \int_0^a \frac{1}{2} \sqrt{ax} dz = \frac{1}{2} a [\frac{2}{3} x \sqrt{ax}]_0^a = \frac{1}{3} a^3$. Pertanto il flusso totale di F uscente da ∂E vale $0 + 0 + \frac{7}{6} a^3 + 2a^3 + \frac{1}{3} a^3 = \frac{7}{2} a^3$, come prescritto da Gauss.

3. (a) L'equazione differenziale $2y^\alpha y'' = (y')^{\alpha+1} + 2(\alpha - 1)$ (con $\alpha \in \mathbb{Z}$) è scalare del 2o ordine; essendo $y(0) \neq 0$, attorno al dato iniziale essa può essere posta in forma normale $y'' = f(t, y, y') = \frac{1}{2} y^{-\alpha} ((y')^{\alpha+1} + 2(\alpha - 1))$. Poiché f è \mathcal{C}^∞ (ricordiamo che $\alpha \in \mathbb{Z}$), la soluzione del problema di Cauchy ha esistenza e unicità locale e anche unicità globale; quanto all'esistenza globale, tranne il caso $\alpha = 0$ (in cui l'equazione diventa $y'' = \frac{1}{2}(y' - 2)$, lineare, con dominio della soluzione tutto \mathbb{R}), se $\alpha \neq 0$ non si può applicare il teorema di Cauchy perché f non è definita su tutto il piano delle (y, y') .

(b) Per $\alpha = 0$, come detto l'equazione diventa $y'' = \frac{1}{2}(y' - 2)$, che può essere integrata dando $y' = \frac{1}{2}(y - 2t) + h$:

imponendo le condizioni iniziali $y(0) = -1$ e $y'(0) = -1$ si ha allora $-1 = \frac{1}{2}(-1 - 0) + h$, da cui $h = -\frac{1}{2}$. Si ha dunque $y' = \frac{1}{2}(y - 2t - 1)$, ovvero $y' + (-\frac{1}{2})y = -t - \frac{1}{2}$, da cui $y(t) = e^{\frac{1}{2}t}(\int e^{-\frac{1}{2}t}(-t - \frac{1}{2}) dt + k)$. Posto $\tau = -\frac{1}{2}t$ (da cui $t = -2\tau$) si ha $\int e^{-\frac{1}{2}t}(-t - \frac{1}{2}) dt = \int e^{\tau}(2\tau - \frac{1}{2})(-2 d\tau) = -\int(4\tau - 1)e^{\tau} d\tau = -((4\tau - 1)e^{\tau} - \int 4e^{\tau} d\tau) = -(4\tau - 5)e^{\tau} = (2t + 5)e^{-\frac{1}{2}t}$, pertanto $y(t) = e^{\frac{1}{2}t}((2t + 5)e^{-\frac{1}{2}t} + k) = 2t + 5 + k e^{\frac{1}{2}t}$, e imponendo $y(0) = -1$ si ha $k = -6$: dunque $y(t) = 2t + 5 - 6 e^{\frac{1}{2}t}$.

(c) Per $\alpha = 1$ l'equazione diventa $2yy'' = (y')^2$, autonoma del 2o ordine ed equivalente (fintanto che $y(t)$ non si annulla, ovvero fintanto che $y(t) < 0$) al sistema autonomo del 1o ordine nel piano delle fasi $\begin{cases} y' = p \\ p' = \frac{p^2}{2y} \end{cases}$. Passando all'equazione totale $\omega = \frac{p^2}{2y} dy - p dp = 0$ e notando che $\frac{1}{-p}(\frac{\partial(\frac{p^2}{2y})}{\partial p} - \frac{\partial(-p)}{\partial y}) = -\frac{1}{y}$ non dipende da p , si ha che $\rho(y) = e^{\int(-\frac{1}{y}) dy} = \frac{1}{y}$ è un fattore integrante. Detta $F(y, p)$ una primitiva di $\frac{1}{y}\omega = \frac{p^2}{2y^2} dy - \frac{p}{y} dp$, da $\partial_p F = -\frac{p}{y}$ si ha $F(y, p) = -\frac{p^2}{2y} + \varphi(y)$ con φ da determinare, e da $\partial_y F = \frac{p^2}{2y^2} + \varphi'(y) = \frac{p^2}{2y^2}$ si ricava $\varphi'(y) = 0$. Si ha così $F(y, p) = -\frac{p^2}{2y}$; essendo nel dato iniziale $F(-1, -1) = \frac{1}{2}$, tale valore sarà mantenuto lungo tutta la soluzione cercata. Ci siamo allora ricondotti all'equazione del 1o ordine $-\frac{p^2}{2y} = \frac{1}{2}$, da cui $p^2 = -y$, da cui $p = y' = -\sqrt{-y}$, a variabili separabili. Da $-\frac{1}{\sqrt{-y}} dy = dt$ integrando si ricava $2\sqrt{-y} = t + k$, che imponendo $y(0) = -1$ dà $k = 2$: pertanto $2\sqrt{-y} = 2 + t$, da cui $y(t) = -(1 + \frac{1}{2}t)^2$ (definita finché $y(t) < 0$, ovvero per $t > -2$).



1. Ex. 1. 2 Ex. 2.