

# Analisi Matematica 3 (Fisica e Astronomia)

## Esercizi sull'integrazione multipla - 2

- (a) <sup>(1)</sup> Per quali  $\alpha$  la funzione  $f_\alpha(x, y) = \frac{xy^\alpha}{1+y} e^{-x^2y}$  è integrabile su  $E = \{(x, y) : x^2y \geq 1, x \geq 0\}$ ?  
Calcolare poi l'integrale per  $\alpha = \frac{1}{2}$ , sia in coordinate cartesiane che col cambio  $(u, v) = (x^2y, y)$ .  
(b) Idem per  $g_\alpha(x, y) = \frac{y^\alpha}{1+y} e^{-x^2y}$  sulla striscia orizzontale  $\mathbb{R} \times [0, 1]$ , calcolando poi per  $\alpha = 0$  e  $\alpha = \frac{5}{2}$ .
- Si consideri  $\phi : \mathbb{R}^2 \rightarrow \mathbb{R}^2$  data da  $(x, y) = \phi(u, v) = (u^2 - v^2, 2uv)$ : dire tra quali aperti  $A, B \subset \mathbb{R}^2$  essa è diffeomorfismo. Usare ciò per calcolare (se finito)  $\int_{D_{1,2}} \frac{y}{x^2+y^2} dx dy$ , ove  $D_1 = \{(x, y) : y \geq 0, x^2 + y^2 \leq 4, \frac{1}{4} - y^2 \leq x \leq \frac{1}{4}y^2 - 1\}$  e  $D_2 = \{(x, y) : 0 \leq y \leq 2, |x| \leq 1 - \frac{1}{4}y^2\}$ .<sup>(2)</sup>
- <sup>(1)</sup> Dire per quali  $\alpha \in \mathbb{R}$  esiste finito l'integrale  $I_\alpha = \int_{\mathbb{R}^2} \frac{1}{(1+|x|+|y|)^\alpha} dx dy$ , e calcolarlo in tre modi: (i) direttamente con la formula di riduzione; (ii) osservato che  $I_\alpha = \lambda_3(T_\alpha)$  ove  $T_\alpha = \{(x, y, z) : 0 \leq z \leq \frac{1}{(1+|x|+|y|)^\alpha}\}$ , trovare la  $z$ -sezione di  $T_\alpha$  e usarla per calcolare  $\lambda_3(T_\alpha)$ ; (iii) dopo aver ricondotto  $I_\alpha$  a un integrale sul primo quadrante, usare il cambio  $(u, v) = (x + y, y)$ .
- (a) <sup>(1)</sup> Dire per quali  $\alpha \in \mathbb{R}$  esiste finito l'integrale di  $\frac{x^2y}{1+(x^2+y^2+z^2)^{\alpha/2}}$  su  $\{(x, y, z) : y \geq 0\}$ , calcolandolo poi per  $\alpha = 12$ . Stessa domanda su tutto  $\mathbb{R}^3$ , calcolandone il valore per ogni  $\alpha$ .  
(b) Sia  $D$  il cilindro  $\{(x, y, z) : x^2 + y^2 \leq 1, 0 \leq z \leq 1\}$ . Dire per quali  $\alpha \in \mathbb{R}$  esiste finito l'integrale di  $\frac{x^2y}{(x^2+y^2+z^2)^{\alpha/2}}$  su  $D \cap \{y \geq 0\}$  e su  $D$ , calcolandone i valori per  $\alpha = 5$ . Stesse domande nel caso in cui  $D$  sia il cilindro superiormente illimitato  $\{(x, y, z) : x^2 + y^2 \leq 1, z \geq 0\}$ .
- Disegnare la porzione  $P_\alpha$  del paraboloide  $z \geq x^2 + y^2$  che giace sotto il piano  $\alpha x + z = 1$  (ove  $\alpha \geq 0$ ), e calcolarne il volume. Detta poi  $S_\alpha$  la superficie esterna di  $P_\alpha$ , scrivere correttamente gli integrali che ne descrivono l'area, il baricentro geometrico e i momenti d'inerzia (con densità superficiale di massa  $\delta$  costante) rispetto ai tre assi coordinati, provando se possibile a proseguire i calcoli nel caso  $\alpha = 0$ .
- Descrivere la superficie  $S = \{(x, y, z) : z = \frac{1}{\sqrt{x^2+y^2}}, 1 \leq z \leq 2\}$  e calcolarne l'area; dire poi per ciascuno dei tre integrali di superficie  $\int_S \frac{1}{y} d\sigma$ ,  $\int_S \frac{y}{\sqrt{|x|}} d\sigma$  e  $\int_S \frac{1}{z^4} d\sigma$  se esiste finito, se possibile calcolandolo.
- In  $\mathbb{R}^3$ , due palle di raggi  $a$  e  $b$  hanno i centri che distano tra loro  $d$ , ove  $d < a + b$ . Detta  $L$  l'intersezione delle due palle, calcolare il volume di  $L$  e l'area della superficie  $\partial L$ .
- L'elicoide è la superficie parametrizzata da  $(r, t) \mapsto (r \cos t, r \sin t, t)$  con  $r > 0, t \in \mathbb{R}$ . Disegnare la sua porzione  $E$  tale che  $2(x^2 + y^2) \leq z \leq \pi$ , calcolarne l'area, e (se finito) l'integrale  $\int_E \frac{x^2+2y^2}{\sqrt{(1+x^2+y^2)(x^2+y^2)}} d\sigma$ .
- Calcolare le aree (finite?) delle porzioni di superficie  $2 \log x + y - \sqrt{3}z = 0$  che sul piano  $(x, z)$  si proiettano rispettivamente sul triangolo di vertici  $(0, 0), (1, 0)$  e  $(1, 1)$  e sul triangolo di vertici  $(0, 0), (1, 0)$  e  $(0, 1)$ .
- Si disegnino il tratto  $\ell_1$  di spirale d'Archimede  $r(\theta) = 2\theta$  con  $\theta \in [0, \frac{\pi}{2}]$  e il tratto  $\ell_2$  di grafico  $x = \log(1+y)$  con  $y \in [0, 1]$ , e siano  $A_1$  e  $A_2$  le zone di piano racchiuse tra essi e l'asse  $y$ . Calcolare le lunghezze di  $\ell_{1,2}$  e le aree di  $A_{1,2}$ ; scrivere poi in modo corretto gli integrali che esprimono le aree delle superfici e i volumi dei solidi ottenuti ruotando  $\ell_{1,2}$  e  $A_{1,2}$  di un giro attorno a ciascuno degli assi coordinati.

<sup>(1)</sup>Esercizio tratto da prove d'esame composte da Giuseppe De Marco.

<sup>(2)</sup>Il calcolo di  $\phi^{-1}(D_{1,2})$  è un po' delicato (ma fattibile!). Tuttavia, per chi non ne uscisse ne diamo qui di seguito il risultato: viene  $\phi^{-1}(D_1) = \{(u, v) : u^2 + v^2 \leq 2, u \geq \frac{1}{2}, v \geq 1\}$  e  $\phi^{-1}(D_2) = \{(u, v) : 0 \leq u \leq 1, 0 \leq v \leq 1\}$ .

## Soluzioni.

1. (a) Su  $E = \{(x, y) : x^2 y \geq 1, x \geq 0\}$  (si tratta della parte del primo quadrante che sta sopra il grafico  $y = \frac{1}{x^2}$ ) la funzione  $f_\alpha(x, y) = \frac{xy^\alpha}{1+y} e^{-x^2 y}$  è positiva, dunque per Tonelli e Fubini il suo integrale esiste finito se e solo se esiste finito l'integrale iterato  $\int_0^{+\infty} dy \int_{\frac{1}{\sqrt{y}}}^{+\infty} \frac{xy^\alpha}{1+y} e^{-x^2 y} dx = \int_0^{+\infty} \frac{y^\alpha}{1+y} (-\frac{1}{2y} e^{-x^2 y}) \Big|_{\frac{1}{\sqrt{y}}}^{+\infty} dy = \frac{1}{2e} \int_0^{+\infty} \frac{y^{\alpha-1}}{1+y} dy$ , che converge se e solo se  $\alpha - 1 > -1$  e  $\alpha - 2 < -1$ , ovvero  $0 < \alpha < 1$ . In particolare, se  $\alpha = \frac{1}{2}$  si ottiene  $\frac{1}{2e} \int_0^{+\infty} \frac{1}{\sqrt{y}(1+y)} dy = \frac{1}{e} \int_0^{+\infty} \frac{1}{1+\xi^2} d\xi = \frac{\pi}{2e}$ . Alternativamente, da  $\phi(u, v) = (x^2 y, y)$  si ricava  $y = v$  e  $x = \pm \sqrt{\frac{u}{v}}$ , dunque  $\phi$  si può interpretare come omeomorfismo dal primo quadrante in sé; essendo poi  $J_\phi(u, v) = \begin{pmatrix} \frac{1}{2\sqrt{uv}} & -\frac{1}{2v}\sqrt{\frac{u}{v}} \\ \frac{1}{2\sqrt{uv}} & \frac{1}{2v}\sqrt{\frac{u}{v}} \end{pmatrix}$  si ha  $\det J_\phi(u, v) = \frac{1}{2\sqrt{uv}} > 0$ , pertanto si tratta di un diffeomorfismo. Essendo  $\phi^{-1}(E) = \{(u, v) : u \geq 1\}$ , per Tonelli e Fubini si ricava poi  $\int_E f_{\frac{1}{2}}(x, y) dx dy = \int_{-\infty}^{+\infty} dv \int_1^{+\infty} \frac{\sqrt{\frac{u}{v}} \sqrt{v}}{1+v} \frac{1}{2\sqrt{uv}} e^{-u} du = \frac{1}{2} \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{1}{\sqrt{v}(1+v)} dv \int_1^{+\infty} e^{-u} du = \frac{\pi}{2e}$ .
- (b) La funzione  $g_\alpha(x, y) = \frac{y^\alpha}{1+y} e^{-x^2 y}$  è positiva sulla striscia orizzontale  $\mathbb{R} \times [0, 1]$ , dunque per Tonelli e Fubini calcolarne ivi l'integrale equivale a calcolarne un integrale iterato. Si ha allora  $\int_0^1 dy \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{y^\alpha}{1+y} e^{-x^2 y} dx = \int_0^1 \frac{y^\alpha}{1+y} dy \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-x^2 y} dx =$  [ponendo  $t := x\sqrt{y}$ ]  $\int_0^1 \frac{y^\alpha}{1+y} dy \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{1}{\sqrt{y}} e^{-t^2} dt = \int_0^1 \frac{y^{\alpha-\frac{1}{2}}}{1+y} dy \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-t^2} dt =$  [ricordando l'integrale di Gauss]  $\sqrt{\pi} \int_0^1 \frac{y^{\alpha-\frac{1}{2}}}{1+y} dy$ , che converge se e solo se  $\alpha - \frac{1}{2} > -1$  ovvero  $\alpha > -\frac{1}{2}$ . Per  $\alpha = 0$  si ottiene  $\sqrt{\pi} \int_0^1 \frac{1}{\sqrt{y}(1+y)} dy = 2\sqrt{\pi}(\arctg \sqrt{y}) \Big|_0^1 = \frac{\pi\sqrt{\pi}}{2}$ ; per  $\alpha = \frac{5}{2}$  si trova  $\sqrt{\pi} \int_0^1 \frac{y^2}{1+y} dy = \sqrt{\pi} \int_0^1 (y - 1 + \frac{1}{1+y}) dy = \sqrt{\pi}(\frac{1}{2}y^2 - y + \log|1+y|) \Big|_0^1 = (\log 2 - \frac{1}{2})\sqrt{\pi}$ .
2. (Figura 1) Si noti che  $\phi(-u, -v) = \phi(u, v)$ , dunque  $A$  non potrà contenere punti antipodali. Posto  $v \neq 0$  si ottiene  $u = \frac{y}{2v}$ , da cui  $4v^4 + 4xv^2 - y^2 = 0$ , da cui  $v = \pm \sqrt{\frac{\sqrt{x^2+y^2-x}}{2}}$  e  $u = \pm \frac{y}{2\sqrt{\sqrt{x^2+y^2-x}}}$ : ne ricaviamo che  $\phi$  è omeomorfismo tra  $A = \{(u, v) : v > 0\}$  (oppure  $A = \{(u, v) : v < 0\}$ ) e  $B = \mathbb{R}^2 \setminus \{(x, 0) : x \geq 0\}$ , ed essendo  $\det J_\phi(u, v) = 4(u^2 + v^2) > 0$  si tratta in effetti di un diffeomorfismo. In modo simile, posto  $u \neq 0$  si ottiene  $v = \frac{y}{2u}$ , da cui  $4u^4 - 4xu^2 - y^2 = 0$ , da cui  $v = \pm \sqrt{\frac{\sqrt{x^2+y^2+x}}{2}}$  e  $u = \pm \frac{y}{2\sqrt{\sqrt{x^2+y^2+x}}}$ , e pertanto  $\phi$  è diffeomorfismo anche tra  $A = \{(u, v) : u > 0\}$  (oppure  $A = \{(u, v) : u < 0\}$ ) e  $B = \mathbb{R}^2 \setminus \{(x, 0) : x \leq 0\}$ . Usando ad esempio il diffeomorfismo tra  $A = \{(u, v) : v > 0\}$  e  $B = \mathbb{R}^2 \setminus \{(x, 0) : x \geq 0\}$ , facciamo il cambio di variabile negli integrali  $\int_{D_{1,2}} \frac{y}{x^2+y^2} dx dy$ . • Si ha  $\phi^{-1}(D_1) = \{(u, v) : u \geq 0, u^2 + v^2 \leq 2, \frac{1}{4} - 4u^2 v^2 \leq u^2 - v^2 \leq u^2 v^2 - 1\}$ : l'unica condizione un po' ostica da interpretare è l'ultima, che tuttavia, separata nella sue due disequazioni, diventa  $\begin{cases} 1 - 16u^2 v^2 \leq 4u^2 - 4v^2 \\ u^2 - v^2 \leq u^2 v^2 - 1 \end{cases}$  ovvero  $\begin{cases} (4v^2 + 1)(4u^2 - 1) \geq 0 \\ (u^2 + 1)(v^2 - 1) \geq 0 \end{cases}$  che equivale a  $\begin{cases} |u| \geq \frac{1}{2} \\ |v| \geq 1 \end{cases}$ . Tenuto conto che siamo in  $v > 0$ , ricaviamo insomma che  $\phi^{-1}(D_1) = \{(u, v) : u^2 + v^2 \leq 2, u \geq \frac{1}{2}, v \geq 1\}$ . Dunque l'integrale  $\int_{D_1} \frac{y}{x^2+y^2} dx dy$  (che di certo esiste finito, perché  $\frac{y}{x^2+y^2}$  è continua su  $D_1$ , un compatto ben lontano da  $(0, 0)$ ) diventa, per Fubini,  $\int_{\frac{1}{2}}^1 du \int_1^{\sqrt{2-u^2}} \frac{2uv}{(u^2+v^2)^2} 4(u^2 + v^2) dv = 4 \int_{\frac{1}{2}}^1 u (\log(u^2 + v^2)) \Big|_{v=1}^{v=\sqrt{2-u^2}} du = 4 \int_{\frac{1}{2}}^1 u (\log 2 - \log(u^2 + 1)) du = 4 \left( \frac{1}{2} u^2 \log 2 - \frac{1}{2} (u^2 + 1) (\log(u^2 + 1) - 1) \right) \Big|_{\frac{1}{2}}^1 = \frac{1}{2} (5 \log 5 - 15 \log 2 + 3)$ . • Si ha  $\phi^{-1}(D_2) = \{(u, v) : 0 \leq uv \leq 1, |u^2 - v^2| \leq 1 - u^2 v^2\}$ , e, ragionando come prima, la condizione  $|u^2 - v^2| \leq 1 - u^2 v^2$  (che, essendo  $0 \leq uv \leq 1$ , significa  $u^2 v^2 - 1 \leq u^2 - v^2 \leq 1 - u^2 v^2$ ) equivale a  $0 \leq u \leq 1$  e  $0 \leq v \leq 1$ , dunque il quadrato  $[0, 1]^2$ . Sul quadrato la funzione è positiva; tuttavia, vista la prossimità del quadrato a  $(0, 0)$ , tendendo al quale la funzione diventa illimitata, non è certo che l'integrale esista finito (potrebbe essere  $+\infty$ ). Perlomeno, essendo la funzione positiva, per Tonelli e Fubini lo possiamo calcolare come integrale iterato, venga quello che venga. Si ha allora  $\int_0^1 du \int_0^1 \frac{2uv}{(u^2+v^2)^2} 4(u^2 + v^2) dv = 4 \int_0^1 u (\log(u^2 + v^2)) \Big|_{v=0}^{v=1} du = 4 \int_0^1 u \log(1 + \frac{1}{u^2}) du$ . Vale  $\int u \log(1 + \frac{1}{u^2}) du = \frac{1}{2} u^2 \log(1 + \frac{1}{u^2}) - \int \frac{1}{2} u^2 \frac{-\frac{2}{u^3}}{1+\frac{1}{u^2}} du = \frac{1}{2} (u^2 \log(1 + \frac{1}{u^2}) + \log(1 + u^2))$ , da cui ricaviamo che  $4 \int_0^1 u \log(1 + \frac{1}{u^2}) du = 4 \left( \frac{1}{2} (u^2 \log(1 + \frac{1}{u^2}) + \log(1 + u^2)) \right) \Big|_0^1 = 2((2 \log 2) - (0)) = 4 \log 2$ , valore finito.
3. Se  $\alpha \leq 0$  si ha  $\frac{1}{(1+|x|+|y|)^\alpha} \geq 1$ , dunque di certo per confronto l'integrale cercato non sarà finito. Possiamo dunque supporre da subito che  $\alpha > 0$ . (i) Per parità si ha  $I_\alpha = 4 \int_{[0, +\infty]^2} \frac{1}{(1+x+y)^\alpha} dx dy$ . La funzione integranda è positiva,

dunque per Tonelli e Fubini si ottiene  $I_\alpha = 4 \int_0^{+\infty} dx \int_0^{+\infty} \frac{1}{(1+x+y)^\alpha} dy = [\text{se } \alpha > 1] 4 \int_0^{+\infty} (-\frac{(1+x)^{1-\alpha}}{1-\alpha}) dx = \frac{4}{\alpha-1} \int_0^{+\infty} (1+x)^{1-\alpha} dx = [\text{se } \alpha > 2] \frac{4}{(\alpha-1)(\alpha-2)}$ . (ii) Da  $z \leq \frac{1}{(1+|x|+|y|)^\alpha}$  si ricava  $|x|+|y| \leq z^{-\frac{1}{\alpha}} - 1$ , dunque per  $0 < z < 1$  la  $z$ -sezione di  $T_\alpha$  è il rombo-quadrato di diagonali  $2|z^{-\frac{1}{\alpha}} - 1|$ , che avrà area  $2(z^{-\frac{1}{\alpha}} - 1)^2$ . Si ricava perciò  $I_\alpha = \int_0^1 2(z^{-\frac{1}{\alpha}} - 1)^2 dz = 2 \int_0^1 (z^{-\frac{2}{\alpha}} - 2z^{-\frac{1}{\alpha}} + 1) dz = 2(\frac{z^{-\frac{2}{\alpha}+1}}{-\frac{2}{\alpha}+1} - 2\frac{z^{-\frac{1}{\alpha}+1}}{-\frac{1}{\alpha}+1} + z)_0^1 = [\text{se } \alpha > 2] 2(\frac{1}{1-\frac{2}{\alpha}} - 2\frac{1}{1-\frac{1}{\alpha}} + 1) = 2(\frac{\alpha}{\alpha-2} - \frac{2\alpha}{\alpha-1} + 1) = \frac{4}{(\alpha-1)(\alpha-2)}$ . (iii) Come detto, vale  $I_\alpha = 4 \int_{[0,+\infty]^2} \frac{1}{(1+x+y)^\alpha} dx dy$ ; col cambio di variabili suggerito (cioè  $(x, y) = (u-v, v)$ ) le condizioni  $x, y \geq 0$  diventano  $u \geq v$  e  $v \geq 0$ , dunque il nostro integrale diventa  $4 \int_0^{+\infty} \frac{1}{(1+u)^\alpha} du \int_0^u dv = 4 \int_0^{+\infty} \frac{u}{(1+u)^\alpha} du = [\text{posto } w = u+1] 4 \int_1^{+\infty} \frac{w-1}{w^\alpha} dw = 4 \int_1^{+\infty} (w^{1-\alpha} - w^{-\alpha}) dw = 4(\frac{w^{2-\alpha}}{2-\alpha} - \frac{w^{1-\alpha}}{1-\alpha})_1^{+\infty} = [\text{se } \alpha > 2] -4(\frac{1}{2-\alpha} - \frac{1}{1-\alpha}) = \frac{4}{(\alpha-1)(\alpha-2)}$ .

4. (a) In coordinate sferiche l'integrale cercato equivale a  $\int_{[0,+\infty[ \times [0,\pi] \times [0,\pi]} \frac{(r \cos \theta \sin \varphi)^2 (r \sin \theta \sin \varphi)}{1+r^\alpha} r^2 \sin \varphi dr d\theta d\varphi$ , che, visto che la funzione integranda è positiva, per Tonelli e Fubini esiste finito se e solo se esiste finito l'iterato (a variabili separate)  $\int_0^\pi \cos^2 \theta \sin \theta d\theta \int_0^\pi \sin^4 \varphi d\varphi \int_0^{+\infty} \frac{r^5}{1+r^\alpha} dr$ . L'unica condizione affinché ciò avvenga è che l'ultimo integrale converga a  $+\infty$ , ovvero che  $5 - \alpha < -1$ , ovvero  $\alpha > 6$ : e per  $\alpha = 12$  si ottiene<sup>(3)</sup>  $(-\frac{1}{3} \cos^3 \theta)_0^\pi (\frac{1}{4} (\frac{3}{2}(\varphi - \sin \varphi \cos \varphi) - \cos \varphi \sin^3 \varphi))_0^\pi (\frac{1}{6} \arctg r^6)_0^{+\infty} = \frac{2}{3} \frac{3\pi}{8} \frac{\pi}{12} = \frac{\pi^2}{48}$ . Quanto all'integrale su tutto  $\mathbb{R}^3$ : poiché  $f(x, -y, z) = -f(x, y, z)$ , tale integrale esisterà finito (e sarà nullo) se e solo se esiste finito quello per  $y > 0$ , ovvero, come appena visto, se e solo se  $\alpha > 6$ .

- (b) Similmente a prima, per  $y$ -antisimmetria l'integrale di  $\frac{x^2 y}{(x^2+y^2+z^2)^{\alpha/2}}$  sul cilindro  $D = \{(x, y, z) : x^2 + y^2 \leq 1, 0 \leq z \leq 1\}$  esisterà finito (e sarà nullo) se e solo se esiste finito l'integrale sul mezzo cilindro  $D \cap \{y \geq 0\}$ , sul quale la funzione è positiva e che si lascia descrivere in coordinate polari come  $\{(r, \theta, \varphi) : 0 \leq \theta \leq \pi, 0 \leq \varphi \leq \frac{\pi}{4}, 0 \leq r \leq \frac{1}{\cos \varphi}\} \cup \{(r, \theta, \varphi) : 0 \leq \theta \leq \pi, \frac{\pi}{4} \leq \varphi \leq \frac{\pi}{2}, 0 \leq r \leq \frac{1}{\sin \varphi}\}$ .

Per Tonelli-Fubini si tratta dunque di calcolare l'iterato  $\int_0^\pi \cos^2 \theta \sin \theta d\theta \int_0^{\frac{\pi}{4}} \sin^4 \varphi d\varphi \int_0^{\frac{1}{\cos \varphi}} r^{5-\alpha} dr + \int_0^\pi \cos^2 \theta \sin \theta d\theta \int_{\frac{\pi}{4}}^{\frac{\pi}{2}} \sin^4 \varphi d\varphi \int_0^{\frac{1}{\sin \varphi}} r^{5-\alpha} dr = [\text{supposto } \alpha < 6] \int_0^\pi \cos^2 \theta \sin \theta d\theta \int_0^{\frac{\pi}{4}} \frac{\cos^{\alpha-6} \varphi}{6-\alpha} \sin^4 \varphi d\varphi + \int_0^\pi \cos^2 \theta \sin \theta d\theta \int_{\frac{\pi}{4}}^{\frac{\pi}{2}} \frac{\sin^{\alpha-6} \varphi}{6-\alpha} \sin^4 \varphi d\varphi$ , che non dà ulteriori condizioni su  $\alpha$  per esistere finito. Dunque deve essere  $\alpha < 6$ ; e se  $\alpha = 5$  si ha  $\int_0^\pi \cos^2 \theta \sin \theta d\theta (\int_0^{\frac{\pi}{4}} \frac{\sin^4 \varphi}{\cos \varphi} d\varphi + \int_{\frac{\pi}{4}}^{\frac{\pi}{2}} \sin^3 \varphi d\varphi) = \int_0^\pi \cos^2 \theta \sin \theta d\theta (\int_0^{\frac{\pi}{4}} (\frac{1}{\cos \varphi} - \cos \varphi - \cos \varphi \sin^2 \varphi) d\varphi + \int_{\frac{\pi}{4}}^{\frac{\pi}{2}} \sin \varphi (1 - \cos^2 \varphi) d\varphi) = (-\frac{1}{3} \cos^3 \theta)_0^\pi ((\log |\frac{1+\text{tg } \frac{\pi}{2}}{1-\text{tg } \frac{\pi}{2}}| - \sin \varphi - \frac{1}{3} \sin^3 \varphi)_0^{\frac{\pi}{4}} + (-\cos \varphi + \frac{1}{3} \cos^3 \varphi)_{\frac{\pi}{4}}^{\frac{\pi}{2}}) = \frac{1}{9} (6 \log(\sqrt{2}+1) - \sqrt{2})$ . Infine, se il cilindro è superiormente illimitato le considerazioni precedenti restano valide, tranne che stavolta  $\varphi$  varia tra  $0$  e  $\frac{\pi}{2}$  e si ha sempre  $0 < r < \frac{1}{\sin \varphi}$  così che, arrivati a  $\frac{1}{6-\alpha} \int_0^\pi \cos^2 \theta \sin \theta d\theta \int_0^{\frac{\pi}{2}} \sin^{\alpha-2} \varphi d\varphi$  bisogna richiedere che  $\alpha - 2 > -1$  (ovvero  $\alpha > 1$ ), e pertanto deve essere  $1 < \alpha < 6$ ; nel caso  $\alpha = 5$  si ottiene (sempre sul mezzo cilindro)  $\int_0^\pi \cos^2 \theta \sin \theta d\theta \int_0^{\frac{\pi}{2}} \sin^3 \varphi d\varphi = (-\frac{1}{3} \cos^3 \theta)_0^\pi (-\cos \varphi + \frac{1}{3} \cos^3 \varphi)_0^{\frac{\pi}{2}} = \frac{4}{9}$ .

5. (Figura 2) La proiezione di  $P_\alpha$  sul piano orizzontale  $(x, y)$  è il disco  $D_\alpha$  dato da  $x^2 + y^2 + \alpha x - 1 \leq 0$  (centro  $(-\frac{\alpha}{2}, 0)$ , raggio  $\frac{\sqrt{\alpha^2+4}}{2}$ ). Il volume, per fili paralleli all'asse  $z$ , è allora  $\int_{D_\alpha} dx dy \int_{x^2+y^2}^{1-\alpha x} dz = \int_{D_\alpha} (1 - \alpha x - x^2 - y^2) dx dy$ ;

usando coordinate polari traslate  $(x, y) = (-\frac{\alpha}{2} + r \cos \theta, r \sin \theta)$  si ha  $\int_0^{2\pi} d\theta \int_0^{\frac{\sqrt{\alpha^2+4}}{2}} (1 - \alpha(-\frac{\alpha}{2} + r \cos \theta) - \frac{\alpha^2}{4} - r^2 \cos^2 \theta + \alpha r \cos \theta - r^2 \sin^2 \theta) r dr = \int_0^{2\pi} d\theta \int_0^{\frac{\sqrt{\alpha^2+4}}{2}} (1 + \frac{\alpha^2}{4} - r^2) r dr = \frac{(\alpha^2+4)^2}{32} \pi$ . (Una possibile alternativa per il calcolo del volume è di passare alle coordinate adattate  $(u, v, w) = (x + \frac{\alpha}{2}, y, \alpha x + z)$  ovvero  $(x, y, z) = (u - \frac{\alpha}{2}, v, w - \alpha u + \frac{\alpha^2}{2})$ , che tagliano  $P_\alpha$  in fette parallele al piano.) Per il calcolo degli integrali superficiali usiamo naturalmente la parametrizzazione come grafico: ponendo  $d\sigma_1 = \sqrt{1+4x^2+4y^2} dx dy$  e  $d\sigma_2 = \sqrt{1+\alpha^2} dx dy$  (elementi d'area rispettivamente nella parte curva  $S_{\alpha,1}$  e dritta  $S_{\alpha,2}$  di  $S_\alpha$ ), usando la legge del coseno per le aree piane e le coordinate polari traslate otteniamo  $\text{Area}(S_\alpha) = \text{Area}(S_{\alpha,1}) + \text{Area}(S_{\alpha,2}) = \frac{(\alpha^2+4)\sqrt{1+\alpha^2}}{4} \pi + \int_0^{2\pi} d\theta \int_0^{\frac{\sqrt{\alpha^2+4}}{2}} r \sqrt{4r^2 - 4r\alpha \cos \theta + 1 + \alpha^2} dr$  (in particolare  $\text{Area}(S_0) = \pi + \int_0^{2\pi} d\theta \int_0^1 r \sqrt{4r^2 + 1} dr = \pi + 2\pi(\frac{1}{12}(4r^2 + 1)^{\frac{3}{2}})_0^1 = \frac{5(\sqrt{5}+1)}{6} \pi$ ). Per simmetria sarà poi  $y_G = 0$ , quindi  $x_G = \frac{1}{\text{Area}(S_\alpha)} \int_{D_\alpha} x (\sqrt{1+4x^2+4y^2} + \sqrt{1+\alpha^2}) dx dy$  e  $z_G = \frac{1}{\text{Area}(S_\alpha)} \int_{D_\alpha} ((x^2 + y^2) \sqrt{1+4x^2+4y^2} + (1 - \alpha x) \sqrt{1+\alpha^2}) dx dy$ ; quanto ai momenti d'inerzia, si avrà  $I_x = \delta \int_{D_\alpha} ((y^2 + (x^2 + y^2)^2) \sqrt{1+4x^2+4y^2} + (y^2 + (1 - \alpha x)^2) \sqrt{1+\alpha^2}) dx dy$ ,  $I_y = \delta \int_{D_\alpha} ((x^2 + (x^2 + y^2)^2) \sqrt{1+4x^2+4y^2} + (x^2 + (1 - \alpha x)^2) \sqrt{1+\alpha^2}) dx dy$  e  $I_z = \delta \int_{D_\alpha} (x^2 + y^2) (\sqrt{1+4x^2+4y^2} + \sqrt{1+\alpha^2}) dx dy$  (si omettono i calcoli, comunque fattibili, nel caso  $\alpha = 0$ ).

6. (Figura 3) La superficie  $S = \{(x, y, z) : z = \frac{1}{\sqrt{x^2+y^2}}, 1 \leq z \leq 2\}$  è un  $z$ -grafico sopra la corona circolare

<sup>(3)</sup> Si ricordi che, posto  $I_n := \int \sin^{2n} \varphi d\varphi$ , vale  $I_n = \frac{1}{2n} ((2n-1)I_{n-1} - \cos \varphi \sin^{2n-1} \varphi)$ .

$C = \{(x, y) : \frac{1}{2} \leq \sqrt{x^2 + y^2} \leq 1\}$ , a simmetria radiale, compreso tra la  $z$ -quota 1 sul bordo esterno di  $C$  e 2 su quello interno. L'elemento d'area è  $d\sigma = \sqrt{1 + \left(-\frac{x}{(x^2+y^2)^{\frac{3}{2}}}\right)^2 + \left(-\frac{y}{(x^2+y^2)^{\frac{3}{2}}}\right)^2} dx dy = \frac{\sqrt{1+(x^2+y^2)^2}}{x^2+y^2} dx dy$ , pertanto  $\text{Area}(S) = \int_S d\sigma = \int_C \frac{\sqrt{1+(x^2+y^2)^2}}{x^2+y^2} dx dy = \int_0^{2\pi} d\theta \int_{\frac{1}{2}}^1 \frac{\sqrt{1+r^4}}{r^2} r dr = [\text{ponendo } u = \sqrt{r^4+1}] \pi \int_{\frac{\sqrt{17}}{4}}^{\frac{\sqrt{2}}{4}} \frac{u^2}{u^2-1} du = \pi \int_{\frac{\sqrt{2}}{4}}^{\frac{\sqrt{17}}{4}} \left(1 + \frac{1}{2}\left(\frac{1}{u-1} - \frac{1}{u+1}\right)\right) du = \pi\left(u - \frac{1}{2} \log \frac{u+1}{u-1}\right) \Big|_{\frac{\sqrt{2}}{4}}^{\frac{\sqrt{17}}{4}} = \left(\sqrt{2} - \frac{\sqrt{17}}{4} + \log \frac{\sqrt{17}+4}{\sqrt{2}+1}\right)\pi$ . (In alternativa si sarebbe potuto usare il teorema di Guldino: la curva nel piano  $(x, z)$  è data da  $\gamma(x) = (x, \frac{1}{x})$  (con elemento di lunghezza  $\|\gamma'(x)\| dx = \sqrt{1 + \frac{1}{x^4}} dx$  per  $\frac{1}{2} \leq x \leq 1$ , dunque ancora una volta si ha  $\text{Area}(S) = 2\pi \int_{\frac{1}{2}}^1 x \sqrt{1 + \frac{1}{x^4}} dx = 2\pi \int_{\frac{1}{2}}^1 \frac{\sqrt{1+x^4}}{x} dx$ .) • Vale  $\int_S \frac{1}{y} d\sigma = \int_C \frac{1}{y} \frac{\sqrt{1+(x^2+y^2)^2}}{x^2+y^2} dx dy$ : non è però certo che questo integrale esista, perché la funzione integranda non ha segno costante su  $C$  e diverge nei punti di  $C$  sull'asse  $x$ . Tuttavia essa è  $y$ -antisimmetrica, dunque se l'integrale esiste finito su  $C^+ = C \cap \{y \geq 0\}$  (in cui la funzione è positiva, dunque grazie a Tonelli e Fubini per il calcolo possiamo usare un integrale iterato) allora esisterà anche su  $C$ , con valore nullo. Occupiamoci dunque di  $\int_{C^+} \frac{1}{y} \frac{\sqrt{1+(x^2+y^2)^2}}{x^2+y^2} dx dy = \int_0^\pi d\theta \int_{\frac{1}{2}}^1 \frac{1}{r \sin \theta} \frac{\sqrt{1+r^4}}{r^2} r dr = \int_0^\pi \frac{1}{\sin \theta} d\theta \int_{\frac{1}{2}}^1 \frac{\sqrt{1+r^4}}{r^2} dr$ : ma tale integrale iterato diverge a  $+\infty$  perché  $\frac{1}{\sin \theta} \sim_0 \frac{1}{\theta}$ . Pertanto  $\int_S \frac{1}{y} d\sigma$  non ha senso (sia la parte positiva che quella negativa hanno integrale che diverge a  $+\infty$ ). • Il discorso per  $\int_S \frac{y}{\sqrt{|x|}} d\sigma = \int_C \frac{y}{\sqrt{|x|}} \frac{\sqrt{1+(x^2+y^2)^2}}{x^2+y^2} dx dy$  è del tutto analogo al precedente (anche questa funzione è  $y$ -antisimmetrica), solo che stavolta i problemi sono nei punti di  $C$  sull'asse  $y$ . In ogni caso, come prima, se l'integrale esiste finito su  $C^+ = C \cap \{y \geq 0\}$  allora esisterà anche su  $C$ , con valore nullo. Si ha  $\int_{C^+} \frac{y}{\sqrt{|x|}} \frac{\sqrt{1+(x^2+y^2)^2}}{x^2+y^2} dx dy = \int_0^\pi d\theta \int_{\frac{1}{2}}^1 \frac{r \sin \theta}{\sqrt{|r \cos \theta|}} \frac{\sqrt{1+r^4}}{r^2} r dr = \int_0^\pi \frac{\sin \theta}{\sqrt{|\cos \theta|}} d\theta \int_{\frac{1}{2}}^1 \sqrt{\frac{1+r^4}{r}} dr$ , integrale iterato che stavolta (a differenza della precedente) esiste finito, anche se non riesco a calcolarne il valore nel suo fattore in  $r$  (invece quello in  $\theta$  vale  $2 \int_0^{\frac{\pi}{2}} \frac{\sin \theta}{\sqrt{\cos \theta}} d\theta = -4(\sqrt{\cos \theta}) \Big|_0^{\frac{\pi}{2}} = 4$ ). • Invece  $\int_S \frac{1}{z^4} d\sigma = \int_C \frac{1}{(x^2+y^2)^2} \sqrt{1+(x^2+y^2)^2} dx dy = \int_C (x^2+y^2) \sqrt{1+(x^2+y^2)^2} dx dy$  certamente esiste finito, perché la corona  $C$  si mantiene lontana dall'origine: e vale  $\int_0^{2\pi} d\theta \int_{\frac{1}{2}}^1 r^2 \sqrt{1+r^4} r dr = 2\pi \left(\frac{1}{6}(1+r^4)\right) \Big|_{\frac{1}{2}}^1 = \frac{\pi}{3}(2\sqrt{2} - \frac{17}{64}\sqrt{17})$ .

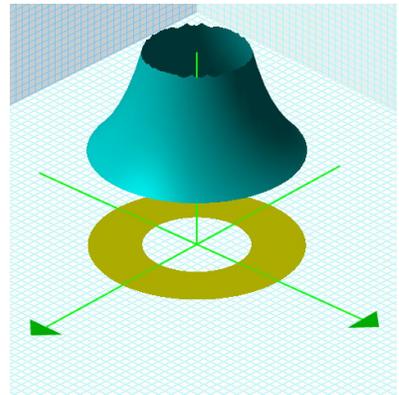
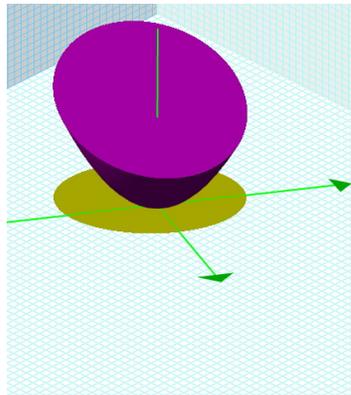
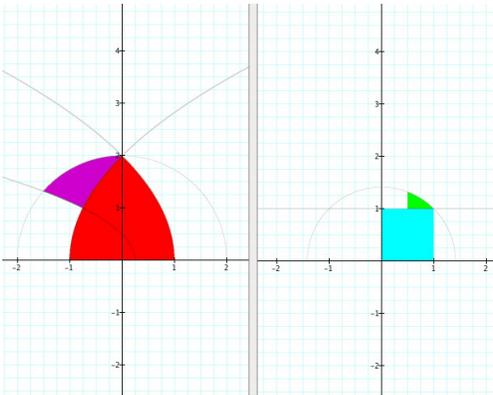
7. Denotiamo con  $B_a$  e  $B_b$  le palle, e con  $S_a$  e  $S_b$  le superfici; giusto per fissare le idee sia  $a \geq b$ . Se  $b+d \leq a$  (ovvero se  $d \leq a-b$ ) allora  $B_b$  è tutta contenuta in  $B_a$ : in altre parole, in tal caso si ha  $L = B_b$ , di cui ben conosciamo il volume  $\frac{4}{3}\pi b^3$  e la superficie  $4\pi b^2$ . D'ora in poi supporremo che  $a-b < d < a+b$ : in tale intervallo le due palle si intersecano in modo proprio. Per prepararsi al calcolo converrà calcolare quanto valgono, in generale, il volume e l'area di una calotta sferica  $C_{R,h} = \{(x, y, z) : x^2 + y^2 + z^2 \leq R^2, z \geq h\}$  per  $R > 0$  e  $-R \leq h \leq R$ . Usando  $z$ -fette e coordinate cilindriche, il volume risulta  $\int_h^R (R^2 - z^2) \pi dz = \frac{\pi}{3}(2R^3 - 3R^2 h + h^3)$ ; quanto alla superficie sferica della calotta, la parametrizzazione  $(\sqrt{R^2 - z^2} \cos \theta, \sqrt{R^2 - z^2} \sin \theta, z)$  (con  $0 \leq \theta \leq 2\pi$  e  $h \leq z \leq R$ ) dà l'elemento d'area  $R d\theta dz$ , da cui l'area  $\int_{[0,2\pi] \times [h,R]} R d\theta dz = R \int_0^{2\pi} d\theta \int_h^R dz = 2\pi R(R-h)$ . (Per esercizio, ricalcolando le stesse cose in coordinate sferiche si riottenrebbe  $\int_0^{2\pi} d\theta \int_0^{\arccos \frac{h}{R}} d\varphi \int_{\frac{h}{\cos \varphi}}^R r^2 \sin \varphi dr = \frac{2}{3}\pi \int_0^{\arccos \frac{h}{R}} (R^3 - \frac{h^3}{\cos^3 \varphi}) \sin \varphi d\varphi = \frac{2}{3}\pi(-R^3 \cos \varphi - \frac{h^3}{2 \cos^2 \varphi}) \Big|_0^{\arccos \frac{h}{R}} = \frac{\pi}{3}(2R^3 - 3R^2 h + h^3)$  e  $\int_0^{2\pi} d\theta \int_0^{\arccos \frac{h}{R}} R^2 \sin \varphi d\varphi = 2\pi R^2(-\cos \varphi) \Big|_0^{\arccos \frac{h}{R}} = 2\pi R(R-h)$ .) Torniamo ora al nostro quadro geometrico. Ponendo il centro di  $B_a$  nell'origine e quello di  $B_b$  in  $(0, 0, d)$ , confrontando tra loro le equazioni  $x^2 + y^2 + z^2 = a^2$  e  $x^2 + y^2 + (z-d)^2 = b^2$  si vede subito che l'intersezione tra  $S_a$  e  $S_b$  avviene a quota  $z = \frac{a^2 - b^2 + d^2}{2d}$ , che sta tra 0 e  $a$  (nell'emisfero superiore di  $S_a$ ), dunque i contributi di  $B_a$  al volume di  $L$  e di  $S_a$  all'area di  $\partial L$  sono quelli della calotta  $C_{a, \frac{a^2 - b^2 + d^2}{2d}}$ . Per quanto riguarda l'altra palla, la stessa situazione va letta dal suo punto di vista, ovvero alzandosi di  $d$  e poi a testa in giù: in altre parole, cambiando la terza coordinata in  $\tilde{z} = -(z-d) = d-z$  (si noti infatti che i centri di  $B_a$  e  $B_b$ , caratterizzati da  $z=0$  e  $z=d$ , hanno coordinata  $\tilde{z}$  rispettivamente  $d$  e 0). L'intersezione, che in  $z$  avviene a quota  $\frac{a^2 - b^2 + d^2}{2d}$ , in  $\tilde{z}$  avviene a quota  $d - \frac{a^2 - b^2 + d^2}{2d} = \frac{d^2 - a^2 + b^2}{2d}$ , e dunque i contributi di  $B_b$  al volume di  $L$  e di  $S_b$  all'area di  $\partial L$  sono quelli della calotta  $C_{b, \frac{d^2 - a^2 + b^2}{2d}}$ .

8. (Figura 4) L'elicoide, nella parametrizzazione data da  $(r, t) \mapsto (r \cos t, r \sin t, t)$  ha elemento d'area  $\sqrt{r^2 + 1} dr dt$ ; e la sua porzione  $E$  tale che  $2(x^2 + y^2) \leq z \leq \pi$  è ottenuta quando  $(r, t)$  soddisfano  $2r^2 \leq t \leq \pi$ . Pertanto l'integrale  $\int_E \frac{x^2 + 2y^2}{\sqrt{(1+x^2+y^2)(x^2+y^2)}} d\sigma$  diventa  $\int_{\{(r,t): 2r^2 \leq t \leq \pi\}} \frac{r^2(1+\sin^2 t)}{r\sqrt{r^2+1}} \sqrt{r^2+1} dr dt = \int_{\{(r,t): 2r^2 \leq t \leq \pi\}} r(1+\sin^2 t) dr dt$ ; visto che l'integrando è positivo, usando Tonelli e Fubini l'integrale esisterà finito se e solo se esiste finito l'iterato  $\int_0^\pi (1 + \sin^2 t) dt \int_0^{\sqrt{\frac{t}{2}}} r dr = \int_0^\pi (1 + \sin^2 t) \left(\frac{1}{2} r^2\right) \Big|_0^{\sqrt{\frac{t}{2}}} dt = \frac{1}{4} \int_0^\pi t(1 + \sin^2 t) dt$ , che evidentemente è finito. Continuando il calcolo, otteniamo  $\frac{1}{8} \int_0^\pi t(3 - \cos 2t) dt = \frac{1}{8} \left(\frac{3}{2} t^2 - \frac{1}{2} t \sin 2t - \frac{1}{4} \cos 2t\right) \Big|_0^\pi = \frac{3}{16} \pi^2$ .

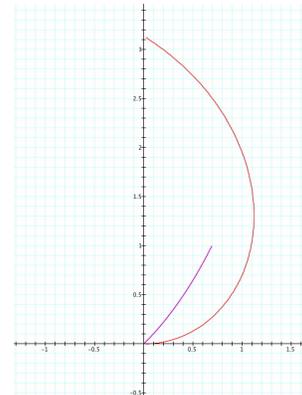
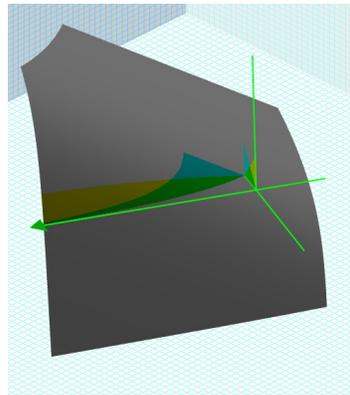
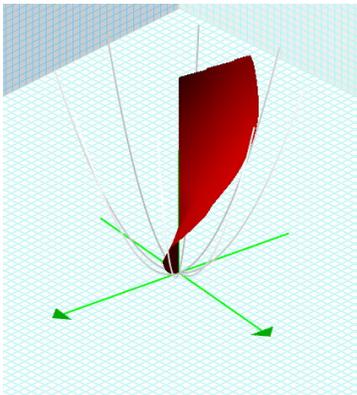
9. (Figura 5) La superficie  $2 \log x + y - \sqrt{3} z = 0$  può essere vista come grafico cartesiano  $y = f(x, z) = \sqrt{3} z - 2 \log x$ , e l'elemento di superficie è  $d\sigma = \sqrt{1 + \left(-\frac{2}{x}\right)^2 + (\sqrt{3})^2} dx dz = \frac{2}{x} \sqrt{x^2 + 1} dx dz$ . Notiamo che  $\frac{2}{x} \sqrt{x^2 + 1} \geq 0$  su ciascuno dei due triangoli nel piano  $(x, z)$  indicati come proiezione. • La porzione (illimitata) che sul piano  $(x, z)$  si

proietta sul triangolo di vertici  $(0, 0)$ ,  $(1, 0)$  e  $(1, 1)$  ha l'area calcolata da  $\int_0^1 dx \int_0^x \frac{2}{x} \sqrt{x^2 + 1} dz = 2 \int_0^1 \sqrt{x^2 + 1} dx$ , dunque finita: posto  $x = \sinh \xi$  e ricordando che  $\operatorname{settsinh} t = \log(\sqrt{t^2 + 1} + t)$  si ottiene  $2 \int_0^{\log(\sqrt{2}+1)} \cosh^2 \xi d\xi = (\xi + \sinh \xi \cosh \xi) \Big|_0^{\log(\sqrt{2}+1)} = \log(\sqrt{2} + 1) + \sqrt{2}$ . • L'altra porzione (pure illimitata) che si proietta sul triangolo di vertici  $(0, 0)$ ,  $(1, 0)$  e  $(0, 1)$  ha l'area calcolata da  $\int_0^1 dx \int_0^{1-x} \frac{2}{x} \sqrt{x^2 + 1} dz = 2 \int_0^1 \frac{1-x}{x} \sqrt{x^2 + 1} dx$ , integrale che però diverge a  $+\infty$  in quanto  $\frac{1-x}{x} \sqrt{x^2 + 1} \sim_0 \frac{1}{x}$ .

10. (Figura 6) Il tratto  $\ell_1$  di spirale d'Archimede  $r(\theta) = 2\theta$  con  $\theta \in [0, \frac{\pi}{2}]$  è parametrizzato da  $\gamma_1(\theta) = (2\theta \cos \theta, 2\theta \sin \theta)$ , dunque la sua lunghezza è data da  $\int_0^{\frac{\pi}{2}} \sqrt{4\theta^2 + 4} d\theta$ : ponendo  $x = \sinh \xi$  (vedi anche esercizio precedente) si ottiene  $2 \int_0^{\operatorname{settsinh} \frac{\pi}{2}} \cosh^2 \xi d\xi = (\xi + \sinh \xi \cosh \xi) \Big|_0^{\operatorname{settsinh} \frac{\pi}{2}} = \frac{\pi}{2} \sqrt{1 + \frac{\pi^2}{4}} + \log(\frac{\pi}{2} + \sqrt{1 + \frac{\pi^2}{4}})$ . Il tratto  $\ell_2$  di grafico  $x = \log(1 + y)$  con  $y \in [0, 1]$  è parametrizzato da  $\gamma_2(y) = (\log(1 + y), y)$ , dunque la sua lunghezza è data da  $\int_0^1 \sqrt{1 + \frac{1}{(y+1)^2}} dy = [\text{posto } u = y + 1] \int_1^2 \frac{\sqrt{u^2 + 1}}{u} du = [\text{posto } w = \sqrt{u^2 + 1}] \int_{\sqrt{2}}^{\sqrt{5}} \frac{w}{w^2 - 1} w dw = (u - \frac{1}{2} \log \frac{u+1}{u-1}) \Big|_{\sqrt{2}}^{\sqrt{5}} = (\sqrt{5} - \log \frac{\sqrt{5}+1}{2}) - (\sqrt{2} - \log(\sqrt{2} + 1)) = \sqrt{5} - \sqrt{2} + \log \frac{(\sqrt{5}-1)(\sqrt{2}+1)}{2}$ . L'area di  $A_1$  è data da  $\frac{1}{2} \int_0^{\frac{\pi}{2}} 4\theta^2 d\theta = (\frac{2}{3} \theta^3) \Big|_0^{\frac{\pi}{2}} = \frac{\pi^3}{12}$ , quella di  $A_2$  da  $\int_0^1 \log(1 + y) dy = ((1 + y)(\log(1 + y) - 1)) \Big|_0^1 = 2 \log 2 - 1$ . Usando Guldino, gli integrali che esprimono le aree delle superfici ottenute ruotando  $\ell_{1,2}$  di un giro attorno all'asse  $x$  sono rispettivamente  $2\pi \int_0^{\frac{\pi}{2}} 2\theta \sin \theta \sqrt{4\theta^2 + 4} d\theta$  e  $2\pi \int_0^1 y \sqrt{1 + \frac{1}{(y+1)^2}} dy$ , mentre i volumi dei solidi ottenuti ruotando  $A_{1,2}$  di un giro attorno all'asse  $x$  sono rispettivamente  $2\pi \int_{A_1} y dx dy = 2\pi \int_0^{\frac{\pi}{2}} d\theta \int_0^{2\theta} (r \sin \theta) r dr = \frac{16}{3} \pi \int_0^{\frac{\pi}{2}} \theta^3 \sin \theta d\theta$  e  $2\pi \int_{A_2} y dx dy = 2\pi \int_0^1 dy \int_0^{\log(1+y)} y dx = 2\pi \int_0^1 y \log(1 + y) dy$ ; quanto al giro attorno all'asse  $y$ , gli integrali diventano  $2\pi \int_0^{\frac{\pi}{2}} 2\theta \cos \theta \sqrt{4\theta^2 + 4} d\theta$ ,  $2\pi \int_0^1 \log(1 + y) \sqrt{1 + \frac{1}{(y+1)^2}} dy$ ,  $2\pi \int_{A_1} x dx dy = 2\pi \int_0^{\frac{\pi}{2}} d\theta \int_0^{2\theta} (r \cos \theta) r dr = \frac{16}{3} \pi \int_0^{\frac{\pi}{2}} \theta^3 \cos \theta d\theta$  e  $2\pi \int_{A_2} x dx dy = 2\pi \int_0^1 dy \int_0^{\log(1+y)} x dx = \pi \int_0^1 \log^2(1 + y) dy$  (naturalmente alcuni di questi integrali sarebbero facilmente calcolabili).



(1) Ex. 2. (2) Ex. 5. (3) Ex. 6.



(4) Ex. 8. (5) Ex. 9. (6) Ex. 10.