

NOME: MATRICOLA:

Corso di Laurea in Fisica, A.A. 2012/2013
Calcolo 2, Esame scritto del 13.02.2013

1) a) Si trovi la soluzione generale dell'equazione differenziale

$$y''' - 2y'' + y' = 2e^x. \quad (*)$$

b) Esiste soluzione dell'equazione (*) che soddisfa tutte le tre condizioni

$$y(-1) = y(1), \quad y(0) = 0, \quad \lim_{x \rightarrow -\infty} y(x) = 0?$$

Se esiste, si trovino tutte.

2) Si calcoli il volume dell'intersezione tra l'interno di paraboloide di rotazione

$$z \leq 2 - x^2 - y^2$$

e l'esterno di iperboloide di rotazione

$$z \geq \frac{1}{\sqrt{x^2 + y^2}}.$$

Suggerimento: Si può usare il fatto che l'intersezione in questione si ottiene ruotando la figura $\left\{ (y, z); y > 0, \frac{1}{y} \leq z \leq 2 - y^2 \right\}$ del piano yz attorno all'asse z , oppure che si tratta del dominio normale limitato dai grafici delle funzioni $f(x, y) = 2 - x^2 - y^2$ e $g(x, y) = \frac{1}{\sqrt{x^2 + y^2}}$ definite sull'insieme dei punti del piano xy nei quali $f(x, y) \geq g(x, y)$.

3) Si calcoli il flusso uscente del campo vettoriale

$$V(x, y, z) = \begin{pmatrix} x + x^2 y \\ -y^2 - x y^2 + y z \\ 2y z - z \end{pmatrix}, \quad (x, y, z) \in \mathbb{R}^3$$

dal semiellissoide solido

$$x^2 + y^2 + \frac{z^2}{2} \leq 1, \quad z \geq 0.$$

4) Consideriamo la funzione periodica di periodo 2π

$$f : \mathbb{R} \longrightarrow \mathbb{R}$$

che nell'intervallo $[0, 2\pi)$ è data tramite la formula

$$f(x) = e^{-x}, \quad x \in [0, 2\pi).$$

a) Si calcolino i coefficienti di Fourier $c_k(f)$, $k \in \mathbb{Z}$, di f e si studi la convergenza puntuale della serie di Fourier

$$\sum_{k=-\infty}^{+\infty} c_k(f) e^{ikx}.$$

b) Si calcoli la somma della serie

$$\sum_{k=-\infty}^{+\infty} |c_k(f)|^2.$$

Soluzioni:

- 1) : a) L'equazione differenziale da risolvere è lineare ed a coefficienti costanti. Risolviamo prima l'equazione omogenea :

Il polinomio caratteristico $\lambda^3 - 2\lambda^2 + \lambda = \lambda(\lambda - 1)^2$ ha i zeri

$$\lambda_1 = 0 \text{ (semplice) e } \lambda_2 = 1 \text{ (doppio),}$$

perciò

$$e^{0x} = 1, \quad e^{1x} = e^x, \quad x e^{1x} = x e^x$$

sono tre soluzioni linearmente indipendenti. Cosicché la soluzione generale dell'equazione omogenea

$$y''' - 2y'' + y' = 0$$

è

$$y(x) = c_1 + c_2 e^x + c_3 x e^x, \quad c_1, c_2, c_3 \text{ costanti.}$$

Per trovare una soluzione particolare dell'equazione non omogenea, il modo più semplice è osservare che la non-omogeneità $2e^x$ è (multiplo costante di) un esponenziale con il coefficiente 1 di x nell'esponente un zero doppio del polinomio caratteristico, quindi esiste una soluzione particolare dell'equazione differenziale non omogenea della forma $c x^2 e^x$ con c una costante. Per la sostituzione di $y(x) = c x^2 e^x$ in l'equazione non omogenea si ottiene

$$\begin{aligned} & 6c e^x + 6c x e^x + c x^2 e^x \\ & - 2(2c e^x + 4c x e^x + c x^2 e^x) \\ & + 2c x e^x + c x^2 e^x = 2e^x \end{aligned}$$

e risulta $c = 1$. Cosicché $x^2 e^x$ è una soluzione particolare dell'equazione non omogenea.

È possibile trovare una soluzione particolare dell'equazione differenziale non omogenea anche usando il metodo della variazione delle costanti :

Cerchiamo una soluzione particolare sotto la forma

$$y(x) = c_1(x) + c_2(x) e^x + c_3(x) x e^x.$$

Per avere

$$y'(x) = c_2(x)e^x + c_3(x)(e^x + xe^x)$$

dobbiamo richiedere

$$c_1'(x) + c_2'(x)e^x + c_3'(x)xe^x = 0, \quad (1)$$

e per avere poi

$$y''(x) = c_2(x)e^x + c_3(x)(2e^x + xe^x)$$

dobbiamo richiedere anche

$$c_2'(x)e^x + c_3'(x)(e^x + xe^x) = 0. \quad (2)$$

Risulta

$$y'''(x) = c_2'(x)e^x + c_2(x)e^x + c_3'(x)(2e^x + xe^x) + c_3(x)(3e^x + xe^x)$$

e tramite sostituzione in l'equazione non omogenea si ottiene

$$\begin{aligned} & c_2'(x)e^x + c_2(x)e^x + c_3'(x)(2e^x + xe^x) + c_3(x)(3e^x + xe^x) \\ & - 2(c_2(x)e^x + c_3(x)(2e^x + xe^x)) \\ & + c_2(x)e^x + c_3(x)(e^x + xe^x) = 2e^x, \end{aligned}$$

cioè

$$c_2'(x)e^x + c_3'(x)(2e^x + xe^x) = 2e^x. \quad (3)$$

Per trovare c_1' , c_2' , c_3' dobbiamo quindi risolvere il sistema di equazioni lineari costituito da (1), (2), (3). Sottraendo (2) da (3) risulta

$$c_3'(x)e^x = 2e^x \iff c_3'(x) = 2,$$

sostituendo poi $c_3'(x) = 2$ in (2) otteniamo

$$c_2'(x)e^x + 2(e^x + xe^x) = 0 \iff c_2'(x) = -2x - 2$$

ed ora da (1) risulta anche

$$c_1'(x) + (-2x - 2)e^x + 2xe^x = 0 \iff c_1'(x) = 2e^x.$$

Per avere $c_1'(x) = 2e^x$, $c_2'(x) = -2x - 2$ e $c_3'(x) = 2$ scegliamo

$$c_1(x) = 2e^x, \quad c_2(x) = -x^2 - 2x, \quad c_3(x) = 2x$$

ed otteniamo la soluzione particolare

$$y(x) = 2e^x + (-x^2 - 2x)e^x + (2x)xe^x = 2e^x - 2xe^x + x^2e^x$$

dell'equazione differenziale non omogenea. Ma $2e^x - 2xe^x$ essendo una soluzione dell'equazione omogenea,

$$y(x) - (2e^x - 2xe^x) = x^2e^x$$

è pure una soluzione particolare dell'equazione non omogenea.

Avendo ora la soluzione generale dell'equazione omogenea ed aver trovato la soluzione particolare x^2e^x dell'equazione non omogenea, possiamo concludere che

$$y(x) = c_1 + c_2e^x + c_3xe^x + x^2e^x, \quad c_1, c_2, c_3 \text{ costanti}$$

è la soluzione generale dell'equazione differenziale

$$y''' - 2y'' + y' = 2e^x.$$

b) Perché una soluzione $y(x) = c_1 + c_2e^x + c_3xe^x + x^2e^x$ dell'equazione (*) verifichi $y(-1) = y(1)$ dobbiamo avere

$$c_1 + c_2\frac{1}{e} - c_3\frac{1}{e} + \frac{1}{e} = c_1 + c_2e + c_3e + e,$$

$$c_2\left(e - \frac{1}{e}\right) + c_3\left(e + \frac{1}{e}\right) + e - \frac{1}{e} = 0.$$

Poi $y(0) = 0$ è equivalente a

$$c_1 + c_2 = 0$$

e $\lim_{x \rightarrow -\infty} y(x) = 0$ accade se e solo se

$$c_1 = 0.$$

Risulta che perché tutte le tre condizioni di cui sopra siano soddisfatte e necessario e sufficiente avere

$$c_1 = c_2 = 0 \text{ e } c_3\left(e + \frac{1}{e}\right) + e - \frac{1}{e} = 0,$$

cioè

$$c_1 = c_2 = 0 \text{ e } c_3 = -\frac{e^2 - 1}{e^2 + 1},$$

Di conseguenza

$$y(x) = -\frac{e^2 - 1}{e^2 + 1}xe^x + x^2e^x$$

è la sola soluzione dell'equazione (*) soddisfacente le tre condizioni

$$y(-1) = y(1), \quad y(0) = 0, \quad \lim_{x \rightarrow -\infty} y(x) = 0.$$

2) : **Soluzione usando la formula nota per il volume dei solidi di rotazione :**

Ricordiamo che se $\varphi, \psi : [a, b] \rightarrow [0, +\infty)$ sono funzioni continue tale che $\psi \leq \varphi$ allora il volume del solido di rotazione

$$E = \{(x, y, z) \in \mathbb{R}^3; a \leq z \leq b, \psi(z) \leq \sqrt{x^2 + y^2} \leq \varphi(z)\}$$

(che si ottiene ruotando la figura

$$\{(y, z) \in \mathbb{R}^2; a \leq z \leq b, \psi(z) \leq y \leq \varphi(z)\} \subset \text{piano } yz$$

attorno all'asse z) è

$$\text{Volume}(E) = \pi \int_a^b (\varphi(z)^2 - \psi(z)^2) dz. \quad (**)$$

Infatti, per ogni $z \in [a, b]$ la sezione

$$E_z = \{(x, y) \in \mathbb{R}^2; (x, y, z) \in E\}$$

è l'anello

$$\{(x, y) \in \mathbb{R}^2; \psi(z) \leq \sqrt{x^2 + y^2} \leq \varphi(z)\}$$

e quindi l'area di E_z è uguale a $\pi(\varphi(z)^2 - \psi(z)^2)$. Per il teorema di riduzione (Teorema di Fubini) risulta

$$\text{Volume}(E) = \int_a^b \text{Area}(E_z) dz = \int_a^b \pi(\varphi(z)^2 - \psi(z)^2) dz.$$

Il nostro solido di rotazione S è descritto dalle disuguaglianze

$$\frac{1}{\sqrt{x^2 + y^2}} \leq z \leq 2 - x^2 - y^2,$$

cioè da

$$0 < z < 2, \quad \frac{1}{z} \leq \sqrt{x^2 + y^2} \leq \sqrt{2 - z}. \quad (***)$$

Poiché (***) sia possibile, dobbiamo avere

$$\frac{1}{z} \leq \sqrt{2-z} \iff \frac{1}{z^2} \leq 2-z \iff z^3 - 2z^2 + 1 \leq 0.$$

Ma $z^3 - 2z^2 + 1$ chiaramente si annulla in $z = 1$, perciò è divisibile con $z - 1$. Si trova $z^3 - 2z^2 + 1 = (z - 1)(z^2 - z - 1)$. Poiché i zeri di $z^2 - z - 1$ sono $\frac{1 \pm \sqrt{5}}{2}$, abbiamo

$$z^3 - 2z^2 + 1 = (z - 1) \left(z - \frac{1 + \sqrt{5}}{2} \right) \left(z - \frac{1 - \sqrt{5}}{2} \right)$$

e risulta che per $z > 0$

$$z^3 - 2z^2 + 1 \leq 0 \iff 1 \leq z \leq \frac{1 + \sqrt{5}}{2}.$$

Cosicché (***) è equivalente a

$$1 \leq z \leq \frac{1 + \sqrt{5}}{2}, \quad \frac{1}{z} \leq \sqrt{x^2 + y^2} \leq \sqrt{2 - z}$$

e risulta che possiamo applicare (**) con

$$a = 1, \quad b = \frac{1 + \sqrt{5}}{2}, \quad \varphi(z) = \sqrt{2 - z}, \quad \psi(z) = \frac{1}{z}.$$

Otteniamo :

$$\begin{aligned} \text{Volume}(S) &= \pi \int_1^{\frac{1+\sqrt{5}}{2}} \left(2 - z - \frac{1}{z^2} \right) dz \\ &= \pi \left(2z \Big|_{z=0}^{z=\frac{1+\sqrt{5}}{2}} - \frac{z^2}{2} \Big|_{z=0}^{z=\frac{1+\sqrt{5}}{2}} + \frac{1}{z} \Big|_{z=0}^{z=\frac{1+\sqrt{5}}{2}} \right) \\ &= \frac{\pi}{4} (5\sqrt{5} - 11). \end{aligned}$$

Soluzione usando che il nostro solido di rotazione è un dominio normale rispetto all'asse delle z :

Il solido di rotazione S descritto dalle disuguaglianze

$$\frac{1}{\sqrt{x^2 + y^2}} \leq z \leq 2 - x^2 - y^2,$$

è la regione in \mathbb{R}^3 tra i grafici delle funzioni

$$f : (x, y) \mapsto 2 - x^2 - y^2$$

e

$$g : (x, y) \mapsto \frac{1}{\sqrt{x^2 + y^2}}$$

definite sull'insieme D dei punti $(x, y) \in \mathbb{R}^2$ nei quali $g(x, y) \leq f(x, y)$.

Troviamo D . Indicando $\rho = \sqrt{x^2 + y^2}$, abbiamo

$$g(x, y) \leq f(x, y) \iff \frac{1}{\rho} \leq 2 - \rho^2 \iff \rho^3 - 2\rho + 1 \leq 0.$$

Ora $\rho^3 - 2\rho + 1$ chiaramente si annulla in $\rho = 1$, perciò è divisibile con $\rho - 1$. Si trova $\rho^3 - 2\rho + 1 = (\rho - 1)(\rho^2 + \rho - 1)$. Poiché i zeri di $\rho^2 + \rho - 1$ sono $\frac{-1 \pm \sqrt{5}}{2}$, abbiamo

$$\rho^3 - 2\rho + 1 = (\rho - 1) \left(\rho - \frac{-1 + \sqrt{5}}{2} \right) \left(\rho - \frac{-1 - \sqrt{5}}{2} \right)$$

e risulta che per $\rho \geq 0$

$$\rho^3 - 2\rho + 1 \leq 0 \iff \frac{-1 + \sqrt{5}}{2} \leq \rho \leq 1.$$

Cosicché

$$D = \left\{ (x, y) \in \mathbb{R}^2; \frac{-1 + \sqrt{5}}{2} \leq \sqrt{x^2 + y^2} \leq 1 \right\}$$

è l'anello tra le circonferenze con centro in $(0, 0)$ e raggi $\frac{-1 + \sqrt{5}}{2}$ rispettivamente 1. Risulta

$$\begin{aligned} \text{Volume}(S) &= \int_S dx dy dz = \int_{(x, y) \in D; g(x, y) \leq z \leq f(x, y)} dx dy dz \\ &= \int_D \left(\int_{g(x, y)}^{f(x, y)} dz \right) dx dy = \int_D (f(x, y) - g(x, y)) dx dy \end{aligned}$$

$$= \int_D \left(2 - x^2 - y^2 - \frac{1}{\sqrt{x^2 + y^2}} \right) dx dy$$

e passando alle coordinate polari otteniamo

$$\begin{aligned} \text{Volume}(S) &= \int_{\frac{-1+\sqrt{5}}{2}}^1 \int_0^{2\pi} \left(2 - \rho^2 - \frac{1}{\rho} \right) \rho d\rho d\theta \\ &= 2\pi \left(\rho^2 \Big|_{\rho=\frac{-1+\sqrt{5}}{2}}^{\rho=1} - \frac{\rho^4}{4} \Big|_{\rho=\frac{-1+\sqrt{5}}{2}}^{\rho=1} - \rho \Big|_{\rho=\frac{-1+\sqrt{5}}{2}}^{\rho=1} \right) \\ &= 2\pi \left(1 - \left(\frac{-1+\sqrt{5}}{2} \right)^2 - \frac{1}{4} + \frac{1}{4} \left(\frac{-1+\sqrt{5}}{2} \right)^4 \right. \\ &\quad \left. - 1 + \frac{-1+\sqrt{5}}{2} \right) \\ &= \frac{\pi}{4} (5\sqrt{5} - 11). \end{aligned}$$

3) : Per poter applicare il teorema della divergenza, calcoliamo la divergenza

del campo $V(x, y, z) = \begin{pmatrix} x + x^2y \\ -y^2 - xy^2 + yz \\ 2yz - z \end{pmatrix}$: poiché

$$\begin{aligned} \frac{\partial}{\partial x}(x + x^2y) &= 1 + 2xy, \\ \frac{\partial}{\partial y}(-y^2 - xy^2 + yz) &= -2y - 2xy + z, \\ \frac{\partial}{\partial z}(2yz - z) &= 2y - 1, \end{aligned}$$

risulta

$$(\text{div } V)(x, y, z) = (1 + 2xy) + (-2y - 2xy + z) + (2y - 1) = z.$$

Usando il teorema della divergenza (Teorema di Gauss-Ostrogradski) risulta ora che il flusso uscente del campo $V(x, y, z)$ dal semiellissoide solido

$$x^2 + y^2 + \frac{z^2}{2} \leq 1, \quad z \geq 0,$$

è uguale all'integrale di volume

$$\int_{\substack{x^2+y^2+z^2/2 \leq 1 \\ z \geq 0}} (\operatorname{div} V)(x, y, z) \, dx \, dy \, dz = \int_{\substack{x^2+y^2+z^2/2 \leq 1 \\ z \geq 0}} z \, dx \, dy \, dz.$$

Il dominio di integrazione è normale rispetto all'asse delle z :

$$\{(x, y, z); x^2 + y^2 \leq 1, 0 \leq z \leq \sqrt{2} \sqrt{1 - x^2 - y^2}\}.$$

Perciò possiamo usare il teorema di riduzione ottenendo

$$\begin{aligned} \int_{\substack{x^2+y^2+z^2/2 \leq 1 \\ z \geq 0}} z \, dx \, dy \, dz &= \int_{x^2+y^2 \leq 1} \left(\int_0^{\sqrt{2} \sqrt{1-x^2-y^2}} z \, dz \right) dx \, dy \\ &= \int_{x^2+y^2 \leq 1} \left(\frac{z^2}{2} \Big|_{z=0}^{z=\sqrt{2} \sqrt{1-x^2-y^2}} \right) dx \, dy \\ &= \int_{x^2+y^2 \leq 1} (1 - x^2 - y^2) \, dx \, dy. \end{aligned}$$

Ora passando alle coordinate polari finiamo il calcolo:

$$\begin{aligned} \int_{x^2+y^2 \leq 1} (1 - x^2 - y^2) \, dx \, dy &= \int_0^1 \int_0^{2\pi} (1 - \rho^2) \rho \, d\rho \, d\theta \\ &= 2\pi \left(\frac{\rho^2}{2} \Big|_{\rho=0}^{\rho=1} - \frac{\rho^4}{4} \Big|_{\rho=0}^{\rho=1} \right) \\ &= 2\pi \left(\frac{1}{2} - \frac{1}{4} \right) = \frac{\pi}{2}. \end{aligned}$$

Cosicché il flusso uscente del campo $V(x, y, z)$ dal semiellissoide solido

$$x^2 + y^2 + \frac{z^2}{2} \leq 1, \quad z \geq 0,$$

è uguale a $\frac{\pi}{2}$.

4) : a) I coefficienti di Fourier (complessi) di f sono

$$\begin{aligned}
 c_k(f) &= \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} f(x) e^{-ikx} dx = \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} e^{-x} e^{-ikx} dx \\
 &= \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} e^{-(1+ik)x} dx = \frac{1}{2\pi} \frac{e^{-(1+ik)x}}{-(1+ik)} \Big|_{x=0}^{x=2\pi} \\
 &= \frac{1}{2\pi} \left(-\frac{e^{-(1+ik)2\pi}}{1+ik} + \frac{1}{1+ik} \right) \\
 &= \frac{1 - e^{-2\pi}}{2\pi} \cdot \frac{1}{1+ik}, \quad k \in \mathbb{Z}.
 \end{aligned}$$

Risulta che la serie di Fourier di f è

$$\frac{1 - e^{-2\pi}}{2\pi} \sum_{k \in \mathbb{Z}} \frac{e^{ikx}}{1+ik}.$$

Poiché la funzione f è regolare a tratti, la sua serie di Fourier converge in ogni punto $x \in \mathbb{R}$ a

$$\frac{f(x-0) + f(x+0)}{2}$$

che nel nostro caso è uguale ad $f(x)$ se x non è multiplo intero di 2π ed è uguale a $\frac{1 + e^{-2\pi}}{2}$ se x è multiplo intero di 2π . Coticché

$$\sum_{k \in \mathbb{Z}} \frac{1 - e^{-2\pi}}{2\pi} \cdot \frac{e^{ikx}}{1+ik} = \begin{cases} e^{-x} & \text{per } x \in (0, 2\pi) \\ \frac{1 + e^{-2\pi}}{2} & \text{per } x = 0, 2\pi \end{cases}$$

ossia

$$\sum_{k \in \mathbb{Z}} \frac{e^{ikx}}{1+ik} = \begin{cases} \frac{2\pi e^{-x}}{1 - e^{-2\pi}} & \text{per } x \in (0, 2\pi) \\ \frac{(1 + e^{-2\pi})\pi}{1 - e^{-2\pi}} & \text{per } x = 0, 2\pi \end{cases}.$$

Calcoliamo anche i coefficienti di Fourier reali :

$$\begin{aligned}
 a_k(f) &= c_k(f) + c_{-k}(f) = \frac{1 - e^{-2\pi}}{2\pi} \left(\frac{1}{1+ik} + \frac{1}{1-ik} \right) \\
 &= \frac{1 - e^{-2\pi}}{\pi} \cdot \frac{1}{1+k^2}, \quad k \geq 0
 \end{aligned}$$

e

$$\begin{aligned} b_k(f) &= i(c_k(f) - c_{-k}(f)) = i \frac{1 - e^{-2\pi}}{2\pi} \left(\frac{1}{1 + ik} - \frac{1}{1 - ik} \right) \\ &= \frac{1 - e^{-2\pi}}{\pi} \cdot \frac{k}{1 + k^2}, \quad k \geq 1. \end{aligned}$$

Con i coefficienti di Fourier reali risulta la convergenza

$$\begin{aligned} &\frac{1 - e^{-2\pi}}{2\pi} + \sum_{k=1}^{\infty} \left(\frac{1 - e^{-2\pi}}{\pi} \cdot \frac{\cos(kx)}{1 + k^2} + \frac{1 - e^{-2\pi}}{\pi} \cdot \frac{k \sin(kx)}{1 + k^2} \right) \\ &= \begin{cases} e^{-x} & \text{per } x \in (0, 2\pi) \\ \frac{1 + e^{-2\pi}}{2} & \text{per } x = 0, 2\pi \end{cases} \end{aligned}$$

ossia

$$\frac{1}{2} + \sum_{k=1}^{\infty} \left(\frac{\cos(kx)}{1 + k^2} + \frac{k \sin(kx)}{1 + k^2} \right) = \begin{cases} \frac{\pi e^{-x}}{1 - e^{-2\pi}} & \text{per } x \in (0, 2\pi) \\ \frac{(1 + e^{-2\pi})\pi}{2(1 - e^{-2\pi})} & \text{per } x = 0, 2\pi \end{cases}.$$

Osservazione :

Per $x = \pi$ l'ultima uguaglianza implica l'identità interessante

$$\sum_{k=0}^{\infty} \frac{(-1)^k}{1 + k^2} = \frac{1}{2} + \frac{\pi e^{-\pi}}{1 - e^{-2\pi}} = \frac{1}{2} \left(1 + \frac{\pi}{\cosh \pi} \right).$$

b) Per l'identità di Parseval abbiamo

$$\sum_{k=-\infty}^{+\infty} |c_k(f)|^2 = \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} |f(x)|^2 dx = \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} e^{-2x} dx = \frac{1 - e^{-4\pi}}{4\pi}$$

cioè

$$\begin{aligned} \sum_{k=-\infty}^{+\infty} \frac{(1 - e^{-2\pi})^2}{4\pi^2} \cdot \frac{1}{1 + k^2} &= \frac{1 - e^{-4\pi}}{4\pi}, \\ \sum_{k=-\infty}^{+\infty} \frac{1}{1 + k^2} &= \frac{(1 - e^{-4\pi})\pi}{(1 - e^{-2\pi})^2} = \frac{1 + e^{-2\pi}}{1 - e^{-2\pi}} \pi = \frac{\pi}{\tanh \pi}. \end{aligned}$$

Osservazione :

Dall'ultima uguaglianza possiamo ottenere successivamente

$$1 + 2 \sum_{k=1}^{\infty} \frac{1}{1+k^2} = \frac{\pi}{\tanh \pi},$$
$$\sum_{k=1}^{\infty} \frac{1}{1+k^2} = \frac{1}{2} \left(\frac{\pi}{\tanh \pi} - 1 \right),$$
$$\sum_{k=0}^{\infty} \frac{1}{1+k^2} = \frac{1}{2} \left(1 + \frac{\pi}{\tanh \pi} \right).$$