

Corso di laurea triennale in Fisica

Corso di Metodi Matematici per la Fisica - Intro

Prova scritta del 17 luglio 2023

Esercizio 1

Dato il seguente integrale trigonometrico:

$$I = \int_0^{2\pi} d\theta \frac{\cos \theta}{(R^2 + 4 + 4R \cos \theta)^2}, \quad R \in \mathbb{R},$$

trasformarlo in un integrale su un cammino chiuso di una funzione $f(z)$ in campo complesso e quindi:

- (a) determinare per quali valori di R l'integrale esiste;
- (b) calcolare I con il metodo dei residui;
- (c) verificare il teorema della somma dei residui con il punto all'infinito per la funzione $f(z)$.

Soluzione

$$I = \int_0^{2\pi} d\theta \frac{\cos \theta}{(R^2 + 4 + 4R \cos \theta)^2}$$

Per trasformarlo in un integrale su un cammino chiuso di una funzione $f(z)$ in campo complesso si effettua il cambio di variabile

$$z = e^{i\theta}, \quad dz = i e^{i\theta} d\theta = i z d\theta, \quad d\theta = -i \frac{dz}{z}.$$

e si scrive $\cos \theta$ come:

$$\cos \theta = \frac{e^{i\theta} + e^{-i\theta}}{2} = \frac{z + 1/z}{2} = \frac{z^2 + 1}{2z}.$$

I viene riscritto come integrale su una circonferenza C di raggio unitario centrata nell'origine e percorsa in senso antiorario:

$$I = -i \oint_C \frac{dz}{z} \frac{\frac{z^2+1}{2z}}{(R^2 + 4 + 4R \frac{z^2+1}{2z})^2} = -\frac{i}{2} \oint_C dz \frac{z^2 + 1}{[(R^2 + 4)z + 2R(z^2 + 1)]^2} = \oint_C dz f(z)$$

con

$$f(z) = -\frac{i}{2} \frac{z^2 + 1}{[2Rz^2 + (R^2 + 4)z + 2R]^2}.$$

Per determinare dove l'integrale esiste e per calcolarlo con il metodo dei residui, dobbiamo capire quali singolarità sono interne alla circonferenza. Cerchiamo pertanto gli zeri della quadratica a denominatore che sono:

$$z_{\pm} = \frac{-(R^2 + 4) \pm \sqrt{(R^2 + 4)^2 - 16R^2}}{4R} = \frac{-(R^2 + 4) \pm (R^2 - 4)}{4R},$$

cioè

$$z_+ = \frac{-(R^2 + 4) + (R^2 - 4)}{4R} = -\frac{2}{R}, \quad z_- = \frac{-(R^2 + 4) - (R^2 - 4)}{4R} = -\frac{R}{2}.$$

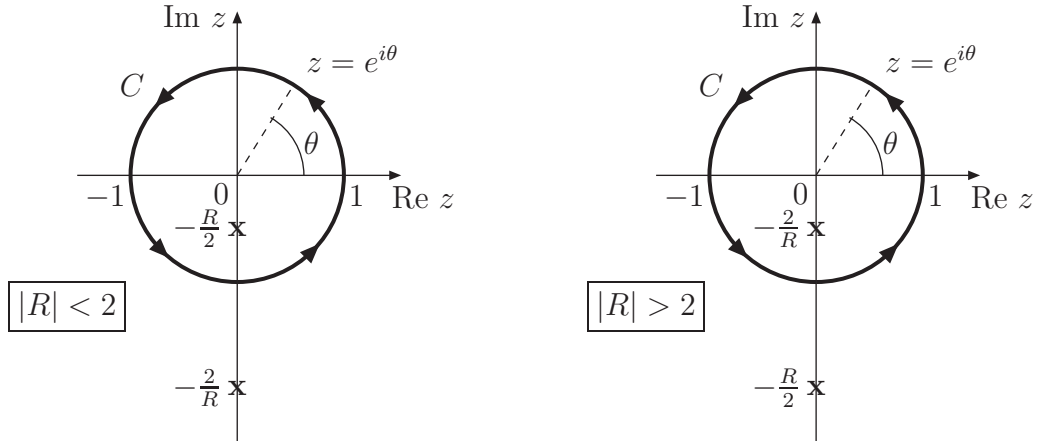
Quindi possiamo riscrivere $f(z)$ come

$$f(z) = -\frac{i}{8R^2} \frac{z^2 + 1}{\left(z + \frac{2}{R}\right)^2 \left(z + \frac{R}{2}\right)^2}.$$

- (a) $f(z)$ ha due singolarità in $z = -2/R, -R/2$. L'integrale esiste quando nessuna di queste sta sulla circonferenza di raggio unitario. Poiché R è reale, questo succede per

$$R \neq \pm 2. \quad (1)$$

- (b) Delle due singolarità di $f(z)$ ($z = -2/R, -R/2$), abbiamo che, per $|R| < 2$, $z = -R/2$ è interna mentre $z = -2/R$ è esterna a C ; per $|R| > 2$ invece, $z = -R/2$ è esterna mentre $z = -2/R$ è interna a C .



Quindi per $|R| < 2$ l'integrale è dato da

$$I_{|R|<2} = 2\pi i \{\text{Res } f(z)\}_{z=-R/2}$$

Essendo $z = -R/2$ un polo doppio di $f(z)$, abbiamo:

$$\begin{aligned} \{\text{Res } f(z)\}_{z=-R/2} &= \lim_{z \rightarrow -\frac{R}{2}} \frac{d}{dz} \left[\left(z + \frac{R}{2} \right)^2 f(z) \right] = -\frac{i}{8R^2} \lim_{z \rightarrow -\frac{R}{2}} \frac{d}{dz} \frac{z^2 + 1}{\left(z + \frac{R}{2} \right)^2} \\ &= -\frac{i}{8R^2} \lim_{z \rightarrow -\frac{R}{2}} \left[\frac{2z}{\left(z + \frac{R}{2} \right)^2} - \frac{2(z^2 + 1)}{\left(z + \frac{R}{2} \right)^3} \right] \\ &= -\frac{i}{4R^2} \frac{1}{\left(-\frac{R}{2} + \frac{R}{2} \right)^2} \left[-\frac{R}{2} - \frac{\frac{R^2}{4} + 1}{-\frac{R}{2} + \frac{R}{2}} \right] \\ &= \frac{i}{(4 - R^2)^2} \left[\frac{R}{2} + \frac{\frac{R^2+4}{4}}{\frac{4-R^2}{2R}} \right] = \frac{i}{(4 - R^2)^2} \left[\frac{R}{2} + \frac{R}{2} \frac{4 + R^2}{4 - R^2} \right] \\ &= \frac{i}{(4 - R^2)^2} \frac{R}{2} \left[1 + \frac{4 + R^2}{4 - R^2} \right] = \frac{4iR}{(4 - R^2)^3}. \end{aligned}$$

Quindi per $|R| < 2$ l'integrale è:

$$I_{|R|<2} = 2\pi i \frac{4iR}{(4 - R^2)^3} = \frac{8\pi R}{(R^2 - 4)^3}.$$

Notiamo che l'integrale è reale come atteso.

Analogamente, per $|R| > 2$ avremo

$$I_{|R|>2} = 2\pi i \{\text{Res } f(z)\}_{z=-2/R}$$

$$\begin{aligned} \{\text{Res } f(z)\}_{z=-2/R} &= \lim_{z \rightarrow -\frac{2}{R}} \frac{d}{dz} \left[\left(z + \frac{2}{R} \right)^2 f(z) \right] = -\frac{i}{8R^2} \lim_{z \rightarrow -\frac{2}{R}} \frac{d}{dz} \frac{z^2 + 1}{\left(z + \frac{R}{2} \right)^2} \\ &= -\frac{i}{8R^2} \lim_{z \rightarrow -\frac{2}{R}} \left[\frac{2z}{\left(z + \frac{R}{2} \right)^2} - \frac{2(z^2 + 1)}{\left(z + \frac{R}{2} \right)^3} \right] \\ &= -\frac{i}{4R^2} \frac{1}{\left(-\frac{2}{R} + \frac{R}{2} \right)^2} \left[-\frac{2}{R} - \frac{\frac{4}{R^2} + 1}{-\frac{2}{R} + \frac{R}{2}} \right] \\ &= \frac{i}{(R^2 - 4)^2} \left[\frac{2}{R} + \frac{\frac{R^2+4}{R^2}}{\frac{R^2-4}{2R}} \right] = \frac{i}{(R^2 - 4)^2} \left[\frac{2}{R} + \frac{2}{R} \frac{R^2 + 4}{R^2 - 4} \right] \\ &= \frac{i}{(R^2 - 4)^2} \frac{2}{R} \left[1 + \frac{R^2 + 4}{R^2 - 4} \right] = \frac{4iR}{(R^2 - 4)^3}. \end{aligned}$$

Quindi per $|R| > 2$ l'integrale è:

$$I_{|R|>2} = 2\pi i \frac{4iR}{(R^2 - 4)^3} = \frac{8\pi R}{(4 - R^2)^3}.$$

Notiamo che anche per $|R| > 2$ l'integrale è reale come atteso.

Possiamo riscrivere il risultato in un'unica formula come

$$I = -\frac{8\pi R}{|R^2 - 4|^3}, \quad R \neq \pm 2.$$

- (c) Per verificare il teorema dei residui dobbiamo calcolare i residui in tutte le singolarità al finito e nel punto all'infinito. Per le singolarità in $z = -2/R, -R/2$ abbiamo trovato:

$$\{\text{Res } f(z)\}_{z=-R/2} = \frac{4iR}{(4 - R^2)^3}, \quad \{\text{Res } f(z)\}_{z=-2/R} = \frac{4iR}{(R^2 - 4)^3}.$$

Per calcolare il residuo all'infinito facciamo il cambio variabile $z = 1/t$ e calcoliamo:

$$\{\text{Res } f(z)\}_{z=\infty} = - \left\{ \text{Res } f\left(\frac{1}{t}\right) \frac{1}{t^2} \right\}_{t=0}$$

La funzione

$$f(z) = -\frac{i}{8R^2} \frac{z^2 + 1}{\left(z + \frac{2}{R}\right)^2 \left(z + \frac{R}{2}\right)^2}.$$

$$f\left(\frac{1}{t}\right) \frac{1}{t^2} = -\frac{i}{8R^2} \frac{\frac{1}{t^2} + 1}{\left(\frac{1}{t} + \frac{2}{R}\right)^2 \left(\frac{1}{t} + \frac{R}{2}\right)^2} \frac{1}{t^2} = -\frac{i}{8R^2} \frac{1 + t^2}{\left(1 + \frac{2}{R}t\right)^2 \left(1 + \frac{R}{2}t\right)^2}$$

è regolare in $t = 0$. Quindi avremo:

$$\{\text{Res } f(z)\}_{z=\infty} = - \left\{ \text{Res } f\left(\frac{1}{t}\right) \frac{1}{t^2} \right\}_{t=0} = 0.$$

Pertanto possiamo verificare che la somma dei residui al finito e all'infinito fa zero:

$$\begin{aligned} \sum_{z \in \mathbb{C} \cup \{\infty\}} \{\text{Res } f(z)\} &= \sum_{z \in \mathbb{C}} \{\text{Res } f(z)\} + \{\text{Res } f(z)\}_{z=\infty} \\ &= \{\text{Res } f(z)\}_{z=-R/2} + \{\text{Res } f(z)\}_{z=-2/R} + \{\text{Res } f(z)\}_{z=\infty} \\ &= \frac{4iR}{(4 - R^2)^3} + \frac{4iR}{(R^2 - 4)^3} + 0 = 0. \end{aligned}$$

Esercizio 2

Un sistema fisico viene rappresentato da una funzione del tempo $y(t)$ che soddisfa l'equazione

$$y''(t) + 2\eta y'(t) + \omega^2 y(t) = v \delta(t - t_0) \quad \eta, \omega, v \in \mathbb{R}, \quad \eta, \omega, v > 0$$

con condizioni iniziali

$$y(0) = 0, \quad y'(0) = 0,$$

con $\delta(t - t_0)$ la delta di Dirac e $t_0 > 0$.

- (a) Trovare un'espressione per la trasformata di Laplace $Y(s) = \mathcal{L}_s\{y(t)\}$, in termini di η, ω, v, t_0 .
- (b) Trovare l'ascissa di convergenza α_0 di $Y(s)$ per tutti i valori permessi di η, ω .
- (c) Calcolando l'antitrasformata di Laplace di $Y(s)$, dimostrare che per $\eta < \omega$ il sistema segue un moto armonico smorzato per $t > t_0$.

Soluzione

- (a) Definendo $Y(s) \equiv \mathcal{L}_s\{y(t)\}$, abbiamo che

$$\mathcal{L}_s\{y''(t)\} = s^2 Y(s) - sy(0) - y'(0) = s^2 Y(s)$$

$$\mathcal{L}_s\{y'(t)\} = sY(s) - y(0) = sY(s),$$

dove in ogni caso abbiamo usato le condizioni iniziali $y(0) = y'(0) = 0$.

La trasformata di Laplace di $\delta(t - t_0)$ viene

$$\begin{aligned} \mathcal{L}_s\{\delta(t - t_0)\} &= \int_0^\infty dt e^{-st} \delta(t - t_0) \\ &= e^{-st_0}. \end{aligned}$$

Nella seconda equazione sopra abbiamo usato il fatto che $t_0 > 0$ (altrimenti l'integrale è nulla). Quindi possiamo scrivere

$$y''(t) + 2\eta y'(t) + \omega^2 y(t) = v \delta(t - t_0)$$

$$\implies \mathcal{L}_s\{y''(t)\} + 2\eta \mathcal{L}_s\{y'(t)\} + \omega^2 \mathcal{L}_s\{y(t)\} = v \mathcal{L}_s\{\delta(t - t_0)\}$$

$$\implies s^2 Y(s) + 2\eta s Y(s) + \omega^2 Y(s) = v e^{-st_0},$$

da cui si trova

$$Y(s) = \frac{v e^{-s t_0}}{s^2 + 2 \eta s + \omega^2}.$$

- (b) La ascissa di convergenza α_0 viene definita come la parte reale della singolarità più a destra, nel piano complesso di s , di $Y(s)$. Al finito, le singolarità di $Y(s)$ sono date dai zeri del denominatore:

$$s^2 + 2 \eta s + \omega^2 = 0 \implies s_{\pm} = -\eta \pm \sqrt{\eta^2 - \omega^2}.$$

Ci sono tre casi:

- $\eta > \omega$

In questo caso $s_{\pm} \in \mathbb{R}$ con $s_+ > s_-$, quindi $\alpha_0 = s_+$.

- $\eta < \omega$

Visto che $\sqrt{\eta^2 - \omega^2}$ è un numero immaginario,

$\text{Re}\{s_+\} = \text{Re}\{s_-\} = -\eta$, quindi $\alpha_0 = -\eta$.

- $\eta = \omega$

Dato che $\sqrt{\eta^2 - \omega^2} = 0$, si tiene che $s_+ = s_- = -\eta$. Quindi, anche in questo caso $\alpha_0 = -\eta$. Si nota che per $\eta \neq \omega$, $Y(s)$ ha due poli semplici mentre che per $\eta = \omega$ ha solo un polo doppio per $s = -\eta$.

Per $\eta < \omega$, la anti-trasformata di Laplace di $Y(s)$ è

$$\theta(t)y(t) = \frac{1}{2\pi i} \int_{\alpha-i\infty}^{\alpha+i\infty} ds e^{st} Y(s), \quad \alpha > -\eta.$$

Con la espressione per $Y(s)$ trovata nella parte (a), abbiamo

$$\begin{aligned} \theta(t)y(t) &= \frac{v}{2\pi i} \int_{\alpha-i\infty}^{\alpha+i\infty} dt \frac{e^{s(t-t_0)}}{s^2 + 2\eta s + \omega^2} \\ &\implies \frac{v}{2\pi i} \int_{\alpha-i\infty}^{\alpha+i\infty} dt \frac{e^{s(t-t_0)}}{(s - s_+)(s - s_-)}, \end{aligned}$$

con $s_{\pm} \equiv -\eta \pm \sqrt{\eta^2 - \omega^2} = -\eta \pm i\sqrt{\omega^2 - \eta^2}$ (visto che $\eta < \omega$). Possiamo risolvere l'integrale usando il lemma di Jordan. Per $t < t_0$, dobbiamo chiudere a destra, non avendo delle singolarità dentro il cammino di integrazione

$$t < t_0, \quad \theta(t)y(t) = 0.$$

Per $t > t_0$, il cammino di integrazione si chiude a sinistra. Entrambe singularità s_+, s_- (poli semplici) sono dentro il cammino chiuso, quindi

$$\begin{aligned}
\theta(t)y(t) &= \frac{v}{2\pi i} \int_{\alpha-i\infty}^{\alpha+i\infty} ds \frac{e^{s(t-t_0)}}{(s-s_+)(s-s_-)} \\
&= v \left(\text{Res}_{s=s_+} \left\{ \frac{e^{s(t-t_0)}}{(s-s_+)(s-s_-)} \right\} + \text{Res}_{s=s_-} \left\{ \frac{e^{s(t-t_0)}}{(s-s_+)(s-s_-)} \right\} \right) \\
&= v \left(\frac{e^{s_+(t-t_0)}}{s_+ - s_-} + \frac{e^{s_-(t-t_0)}}{s_- - s_+} \right) \\
&= v \left(\frac{e^{(-\eta+i\sqrt{\omega^2-\eta^2})(t-t_0)}}{2i\sqrt{\omega^2-\eta^2}} + \frac{e^{(-\eta-i\sqrt{\omega^2-\eta^2})(t-t_0)}}{-2i\sqrt{\omega^2-\eta^2}} \right) \\
&= v \frac{e^{-\eta(t-t_0)}}{2i\sqrt{\omega^2-\eta^2}} \left(e^{+i\sqrt{\omega^2-\eta^2}(t-t_0)} - e^{-i\sqrt{\omega^2-\eta^2}(t-t_0)} \right),
\end{aligned}$$

finalmente abbiamo

$$t > t_0, \quad \theta(t)y(t) = v \frac{e^{-\eta(t-t_0)}}{\sqrt{\omega^2-\eta^2}} \sin \left(\sqrt{\omega^2-\eta^2}(t-t_0) \right),$$

che corrisponde a un sistema armonico smorzato con frequenza $\omega' = \sqrt{\omega^2 - \eta^2}$ e costante di tempo $\tau = 1/\eta$. Si nota che per $\omega < \eta$, la stessa soluzione vale però in quel caso, avendo il seno argomento immaginario, il sistema non esegue moto oscillatorio.

Esercizio 3

Si consideri l'equazione differenziale

$$(z + \alpha)^\beta u''(z) + (z + 1)u'(z) + z^\gamma u(z) = 0,$$

con $\alpha \in \mathbb{R}$, mentre $\beta, \gamma \in \mathbb{Z}$.

- (a) Quali condizioni devono essere soddisfatte dalle costanti α, β, γ affinché l'equazione abbia solo singolarità fuchsiane?

Nel seguito siano $\alpha = 1, \beta = 2, \gamma = 1$.

- (b) Per la soluzione intorno a $z_0 = -1$, determinare l'equazione indiciale e le sue soluzioni ρ_1 e ρ_2 .
- (c) Scrivere la soluzione $u_1(z)$ dell'equazione differenziale intorno a $z_0 = -1$, con $u_1(z)$ corrispondente a $\rho_1 \geq \rho_2$. Trovare la relazione di ricorrenza per i coefficienti c_n con $n \geq 1$. Valutare la relazione di ricorrenza per c_1 e c_2 .
- (d) Scrivere la forma della seconda soluzione $u_2(z)$ intorno a $z_0 = -1$ senza calcolarne i coefficienti.

Soluzione

- (a) La forma standard dell'equazione differenziale è

$$u''(z) + \frac{z+1}{(z+\alpha)^\beta} u'(z) + \frac{z^\gamma}{(z+\alpha)^\beta} u(z). \quad (2)$$

Le due singolarità potenziali sono a $z = 0$ e $z = -\alpha$. L'ordine di questi poli dipende dai parametri. Dobbiamo prestare attenzione a cancellazioni. Abbiamo i seguenti casi:

- $\alpha = 1$:

In questo caso abbiamo

$$u''(z) + \frac{1}{(z+1)^{\beta-1}} u'(z) + \frac{z^\gamma}{(z+1)^\beta} u(z). \quad (3)$$

Dall'esistenza di $\lim_{z \rightarrow z_0} (z - z_0)P(z)$ segue per $z_0 = -1$ $\beta - 1 \leq 1$, quindi $\beta \leq 2$. Dall'esistenza di $\lim_{z \rightarrow z_0} (z - z_0)^2 Q(z)$ segue per $z_0 = -1$ anche $\beta \leq 2$, ma per $z_0 = 0$ anche $\gamma \geq -2$.

- $\alpha = 0$: In questo caso abbiamo

$$u''(z) + \frac{z+1}{z^\beta} u'(z) + \frac{1}{z^{\beta-\gamma}} u(z). \quad (4)$$

Dall'esistenza di $\lim_{z \rightarrow z_0} (z - z_0)P(z)$ segue per $z_0 = 0$ $\beta \leq 1$. Dall'esistenza di $\lim_{z \rightarrow z_0} (z - z_0)^2 Q(z)$ segue per $z_0 = 0$ $\beta - \gamma \leq 2$ o $\gamma \geq \beta - 2$.

- $\alpha \neq 0, 1$:

In questo caso abbiamo la forma standard sopra senza cancellazioni. Dall'esistenza di $\lim_{z \rightarrow z_0} (z - z_0)P(z)$ segue per $z_0 = -\alpha$ $\beta \leq 1$. Dall'esistenza di $\lim_{z \rightarrow z_0} (z - z_0)^2 Q(z)$ segue per $z_0 = -1$ $\beta \leq 2$, quindi una condizione soddisfatta automaticamente quando $\beta \leq 1$ viene soddisfatta, ma per $z_0 = 0$ segue $\gamma \geq -2$.

(b) Con i parametri dati abbiamo

$$(z+1)^2 u''(z) + (z+1)u'(z) + zu(z) = 0,$$

L'equazione indiciale intorno a $z_0 = -1$ diventa

$$\rho^2 + (p_0 - 1)\rho + q_0 = \rho^2 - 1 = 0,$$

perché

$$p_0 = \lim_{z \rightarrow -1} (z+1) \frac{z+1}{(z+1)^2} = 1, \quad \text{e} \quad q_0 = \lim_{z \rightarrow -1} (z+1)^2 \frac{z}{(z+1)^2} = -1.$$

Quindi otteniamo

$$\rho_1 = 1, \quad \rho_2 = -1. \quad (5)$$

(c) Abbiamo $\rho_1 = 1$ e $z_0 = -1$, quindi

$$\begin{aligned} u_1(z) &= (z+1) \sum_{n=0}^{\infty} c_n (z+1)^n = \sum_{n=0}^{\infty} c_n (z+1)^{n+1}, \text{ quindi} \\ u_1'(z) &= \sum_{n=0}^{\infty} (n+1) c_n (z+1)^n \quad \text{e} \\ u_1''(z) &= \sum_{n=0}^{\infty} n(n+1) c_n (z+1)^{n-1}. \end{aligned}$$

L'equazione differenziale diventa

$$\sum_{n=0}^{\infty} [n(n+1) + (n+1) + z] c_n (z+1)^{n+1} = 0. \quad (6)$$

Per identificare le potenze di $(z + 1)$ in quest'espressione scriviamo

$$z = (z + 1) - 1, \quad (7)$$

quindi

$$0 = \sum_{n=0}^{\infty} \{ [n(n+1) + (n+1) - 1] c_n (z+1)^{n+1} + c_n (z+1)^{n+2} \} = 0.$$

Cambiamo l'esponente del secondo termine, $n \rightarrow n-1$, e otteniamo

$$0 = \sum_{n=1}^{\infty} [n(n+2)c_n + c_{n-1}] (z+1)^{n+1} = 0,$$

dove abbiamo usato che il termine con $n=0$ diventa $0(0+1) + (0+1) - 1 = 0$. Quindi non c'è una condizione per c_0 e otteniamo la relazione di ricorrenza

$$c_n = -\frac{c_{n-1}}{n(n+2)}, \quad \text{o} \quad c_{n+1} = -\frac{c_n}{(n+1)(n+3)}.$$

Per c_1 e c_2 otteniamo esplicitamente

$$c_1 = -\frac{1}{3}c_0 \quad \text{e} \quad c_2 = -\frac{1}{8}c_1 = \frac{1}{24}c_0. \quad (8)$$

d) $\rho_1 - \rho_2 = 2 \in \mathbb{N}$, quindi la soluzione $u_2(z)$ è data in generale come

$$u_2(z) = (z+1)^{-1} \sum_{n=0}^{\infty} d_n (z+1)^n + du_1(z) \ln(z+1), \quad (9)$$

con $d_0 \neq 0$ e non sappiamo nulla dal termine logaritmico, siccome $\rho_1 \neq \rho_2$.