



AC. Usando il teorema dei residui, si calcoli

$$\int_{-\infty}^{+\infty} \frac{3x + 4}{(x^2 + 4x + 5)(x - 3)} dx.$$

TL. Si trasformi l'equazione differenziale

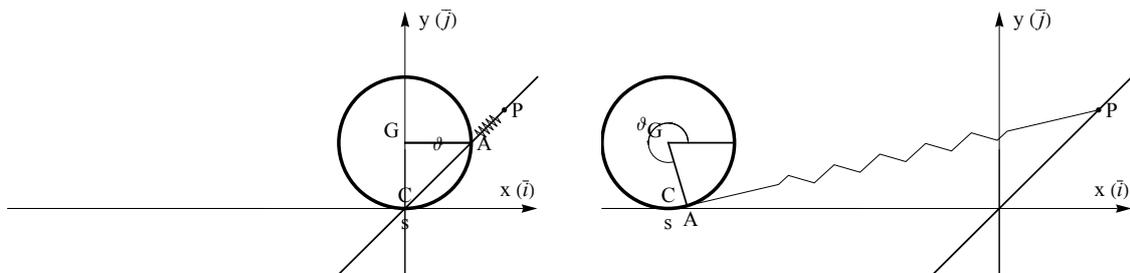
$$\begin{cases} y''' + y = e^{-t} \\ y(0) = 1, y'(0) = 2, y''(0) = 3 \end{cases}$$

Una volta calcolato $Y(s)$, si calcoli il valore dell'integrale

$$\int_0^{+\infty} ty(t) dt$$

Si ricordi che quell'integrale è $\mathcal{L}(ty(t))(0)$, e che $\mathcal{L}(ty(t))$ si esprime facilmente conoscendo $\mathcal{L}(y(t))$.

MR. In un piano verticale, in cui è stato scelto un sistema di riferimento inerziale (O, \vec{i}, \vec{j}) , giace una rotaia orizzontale, coincidente con l'asse delle x . Su tale rotaia è poggiato un disco di raggio R , massa m , e centro G . Il disco può rotolare senza strisciare sulla rotaia. Denotiamo con C il punto di contatto tra il disco e la rotaia, e denotiamo con A un punto del bordo del disco in cui è fissata una molla di costante elastica k . L'altro estremo della molla è fissato ad un punto materiale P di massa M vincolato a muoversi lungo la retta $y = x$. Il punto A è tale che, quando il suo punto di contatto C tra il disco e la rotaia coincide con O , allora GA è parallelo a \vec{i} (si veda la figura di sinistra).



Si usino come coordinate Lagrangiane ϑ l'angolo orientato tra GA e \vec{i} ed r la coordinata x di OP .

1. Ricordando che quando il disco di centro G ruota di un angolo ϑ allora la coordinata x di OC diventa $s = -R\vartheta$, si scrivano le coordinate di C, G, A e di P .
2. Si calcoli il potenziale o l'energia potenziale totale del sistema.
3. Si determini quanto vale la costante elastica k della molla affinché $\vartheta = \pi/2$ sia una configurazione di equilibrio.
4. Quando $\vartheta = 0$ si hanno invece infinite soluzioni. Determinarle e giustificare la loro esistenza.
5. Si disegni il sistema ai due equilibri sopra, e si rappresentino le forze attive e le reazioni vincolari ricordando che il vincolo di puro rotolamento corrisponde to una reazione vincolare in C generica ed una risultate torcente in C nulla.

Table of Laplace Transforms

$f(t) = \mathcal{L}^{-1}\{F(s)\}$	$F(s) = \mathcal{L}\{f(t)\}$	$f(t) = \mathcal{L}^{-1}\{F(s)\}$	$F(s) = \mathcal{L}\{f(t)\}$
1. 1	$\frac{1}{s}$	2. e^{at}	$\frac{1}{s-a}$
3. $t^n, n=1,2,3,\dots$	$\frac{n!}{s^{n+1}}$	4. $t^p, p > -1$	$\frac{\Gamma(p+1)}{s^{p+1}}$
5. \sqrt{t}	$\frac{\sqrt{\pi}}{2s^{\frac{3}{2}}}$	6. $t^{n-\frac{1}{2}}, n=1,2,3,\dots$	$\frac{1 \cdot 3 \cdot 5 \cdots (2n-1)\sqrt{\pi}}{2^n s^{n+\frac{1}{2}}}$
7. $\sin(at)$	$\frac{a}{s^2+a^2}$	8. $\cos(at)$	$\frac{s}{s^2+a^2}$
9. $t \sin(at)$	$\frac{2as}{(s^2+a^2)^2}$	10. $t \cos(at)$	$\frac{s^2-a^2}{(s^2+a^2)^2}$
11. $\sin(at) - at \cos(at)$	$\frac{2a^3}{(s^2+a^2)^2}$	12. $\sin(at) + at \cos(at)$	$\frac{2as^2}{(s^2+a^2)^2}$
13. $\cos(at) - at \sin(at)$	$\frac{s(s^2-a^2)}{(s^2+a^2)^2}$	14. $\cos(at) + at \sin(at)$	$\frac{s(s^2+3a^2)}{(s^2+a^2)^2}$
15. $\sin(at+b)$	$\frac{s \sin(b) + a \cos(b)}{s^2+a^2}$	16. $\cos(at+b)$	$\frac{s \cos(b) - a \sin(b)}{s^2+a^2}$
17. $\sinh(at)$	$\frac{a}{s^2-a^2}$	18. $\cosh(at)$	$\frac{s}{s^2-a^2}$
19. $e^{at} \sin(bt)$	$\frac{b}{(s-a)^2+b^2}$	20. $e^{at} \cos(bt)$	$\frac{s-a}{(s-a)^2+b^2}$
21. $e^{at} \sinh(bt)$	$\frac{b}{(s-a)^2-b^2}$	22. $e^{at} \cosh(bt)$	$\frac{s-a}{(s-a)^2-b^2}$
23. $t^n e^{at}, n=1,2,3,\dots$	$\frac{n!}{(s-a)^{n+1}}$	24. $f(ct)$	$\frac{1}{c} F\left(\frac{s}{c}\right)$
25. $u_c(t) = u(t-c)$ Heaviside Function	$\frac{e^{-cs}}{s}$	26. $\delta(t-c)$ Dirac Delta Function	e^{-cs}
27. $u_c(t) f(t-c)$	$e^{-cs} F(s)$	28. $u_c(t) g(t)$	$e^{-cs} \mathcal{L}\{g(t+c)\}$
29. $e^{at} f(t)$	$F(s-c)$	30. $t^n f(t), n=1,2,3,\dots$	$(-1)^n F^{(n)}(s)$
31. $\frac{1}{t} f(t)$	$\int_s^\infty F(u) du$	32. $\int_0^t f(v) dv$	$\frac{F(s)}{s}$
33. $\int_0^t f(t-\tau) g(\tau) d\tau$	$F(s)G(s)$	34. $f(t+T) = f(t)$	$\frac{\int_0^T e^{-st} f(t) dt}{1-e^{-sT}}$
35. $f'(t)$	$sF(s) - f(0)$	36. $f''(t)$	$s^2 F(s) - sf(0) - f'(0)$
37. $f^{(n)}(t)$	$s^n F(s) - s^{n-1} f(0) - s^{n-2} f'(0) - \dots - sf^{(n-2)}(0) - f^{(n-1)}(0)$		

AC Il denominatore è il prodotto di $(z+2)^2+1$, che porge due singolarità in $-2+I$ e $-2-I$ che sono poli semplici, ed una singolarità in 3, che è pure polo semplice.

Quindi si può scegliere il solito cammino $ABCD$ con un grande cerchio DA che porge un contributo chiaramente nullo, un piccolo cerchio BC che circonda il polo 3 e che porge il contributo di

$$\int_{BC} f(z)dz = -\pi i \frac{3*3+4}{(3^2+4*3+5)} = -\pi i \frac{13}{26} = -\frac{\pi}{2}i$$

ed un polo interno che porge il contributo di

$$\int_{ABCD} f(z)dz = \frac{\pi}{2}(1-i).$$

Si ricava quindi che

$$\int_{AB+CD} f(z)dz = \frac{\pi}{2}(1-i) + \frac{\pi}{2}i = \frac{\pi}{2}$$

TL Trasformando l'equazione si ha

$$s^3Y - s^2 - 2s - 3 + Y = \frac{1}{s-1}$$

e si ricava che

$$Y = \frac{s^2+2s+3}{s^3+1} + \frac{1}{(s-2)(s^3+1)}$$

Ora non dobbiamo antitrasformare come il solito, ma ci basta osservare che

$$\mathcal{L}(ty) = -Y'(s) = \frac{(2s+2)(s^3+1) - (s^2+2s+3)3s^2}{(s^3+1)^2} - \frac{(s^3+1) + (s-2)3s^2}{(s-2)^2(s^3+1)^2}.$$

Infine usiamo il fatto che l'integrale cercato è la funzione appena scritta calcolata in zero. Si ha quindi

$$\int_0^{+\infty} ty(t)dt = 2 - \frac{1}{4} = \frac{7}{4}.$$

MR 1. Le posizioni dei punti sono

$$OC = (-R\vartheta, 0), \quad OG = (-R\vartheta, R), \quad OA = (-R\vartheta, R) + R(\cos \vartheta, \sin \vartheta), \quad OP = (r, r)$$

2. L'energia potenziale è

$$\begin{aligned} U &= U_g^P + U_k^{AP} = Mgr + \frac{1}{2}k|(-R\vartheta + R\cos \vartheta - r, R + R\sin \vartheta - r)|^2 = \\ &= Mgr + \frac{1}{2}k(R^2\vartheta^2 + R^2\cos^2 \vartheta + r^2 - 2R^2\vartheta\cos \vartheta + 2Rr\vartheta - 2rR\cos \vartheta + R^2 + R^2\sin^2 \vartheta + r^2 + 2R^2\sin \vartheta - 2rR - 2rR\sin \vartheta) \\ &= Mgr + \frac{1}{2}k(R^2\vartheta^2 + 2r^2 - 2R^2\vartheta\cos \vartheta + 2Rr\vartheta - 2rR(\cos \vartheta + \sin \vartheta) + 2R^2\sin \vartheta - 2rR) \end{aligned}$$

3. Per determinare gli equilibri si deriva

$$\begin{cases} \partial_r U = Mg + \frac{1}{2}k(4r + 2R\vartheta - 2R(\cos \vartheta + \sin \vartheta) - 2R) = 0 \\ \partial_\vartheta U = 2R^2\vartheta - 2R^2\cos \vartheta + 2R^2\vartheta\sin \vartheta + 2Rr - 2rR(-\sin \vartheta + \cos \vartheta) + 2R^2\cos \vartheta = 0 \end{cases}$$

non sono un sistema facile da risolvere, ma dobbiamo sostituire $\pi/2$ nelle equazioni, per cui si ottiene che

$$\begin{cases} \partial_r U = Mg + \frac{1}{2}k(4r + R\pi - 2R - 2R) = 0 \\ \partial_\vartheta U = R^2\pi + R^2\pi + 2Rr + 2rR = 0 \end{cases}$$

da cui si ricava che

$$r = -\frac{R\pi}{2}, \quad k = \frac{2Mg}{R(4+\pi)}$$

4. Si tratta di un disco spostato indietro nella ordinata $-R\pi/2$, con A in verticale sopra a G , e P in verticale appeso sotto a G . La molla è rigida quanto basta affinché P si trovi in equilibrio in quel punto.

5. Si potrebbe cercare di usare le equazioni dell'equilibrio, ed ottenere

$$\begin{cases} \partial_r U = Mg + \frac{1}{2}k(4r - 2R - 2R) = 0 \\ \partial_\vartheta U = -2R^2 + 2Rr - 2rR + 2R^2 = 0 \end{cases}$$

La seconda è sempre vera, la prima dice che $r = \frac{2kR - Mg}{2k}$, che indica infinite posizioni per P , una per ogni scelta di k , che vanno da $OP = (R, R)$ (quando k diventa infinita) a tutti gli OP sulla semiretta decrescente al decrescere del valore di k .

Pensando alle equazioni cardinali applicate al disco si ha che

$$\vec{\Phi}^C - mg\vec{j} + k(r - R)\vec{i} + k(r - R)\vec{i} = \vec{0}, \quad CC \times \vec{\Phi}^C - CG \times (mg\vec{j}) + CA \times (k(r - R)\vec{i} + k(r - R)\vec{i}) = \vec{0}.$$

Entrambe queste equazioni sono soddisfatte con

$$\vec{\Phi}^C = (k(r - R), mg + k(r - R))$$

(la seconda equazione è sempre vera).

D'altro canto per quanto riguarda P si ha che

$$\varphi^P(1, -1) + (0, -Mg) + (k(r - R), k(r - R)) = (0, 0) \quad \Rightarrow \quad \varphi^P(1, -1) = (k(R - r), Mg + k(R - r))$$

Questa seconda equazione può essere soddisfatta solo se $r < R$, perché bisogna che $k(r - R) + Mg = -k(r - R)$, ovvero $2k(R - r) = Mg$ e quindi $R - r > 0$. Ogni volta che questa condizione è soddisfatta, allora esiste un k che renda possibile quella configurazione di equilibrio.