

Claudio Saccon (\*)  
Ingegneria Aerospaziale  
Lezioni di Analisi Matematica 2 e Complementi

Lezione 50      31/03/2020

(\*) ricevimento il venerdì alle ore 15.00  
presso Dip. Matematica (edificio ex Albergo, secondo piano)  
email: [claudio.saccon@CHIOCCIOLA.unipi.it](mailto:claudio.saccon@CHIOCCIOLA.unipi.it)  
web: <http://pagine.dm.unipi.it/csblog1/>

Stato stazionario (E.C.) su  $B_R = \{x^2 + y^2 \leq R^2\}$

cerco  $u$  del tipo

$$u(x, y, t) = U(t) W(x, y) \quad \Rightarrow \quad \exists \lambda \in \mathbb{R} \quad \lambda < 0.$$

$$(A) \quad U'(t) = \lambda U(t) \quad \Rightarrow \quad U(t) = e^{\lambda t} U(0)$$

$$(B) \quad \begin{cases} \Delta W = \lambda W \\ W = 0 \text{ su } \partial B_R \text{ (sullo circonferenza)} \end{cases}$$

Per risolvere (B) passiamo in coordinate polari. Posto

$$\Psi(r, \theta) = W(r \cos \theta, r \sin \theta) \quad \text{trovo:}$$

$$(B_1) \quad \begin{cases} \frac{\partial^2 \Psi}{\partial r^2} + \frac{1}{r} \frac{\partial \Psi}{\partial r} + \frac{1}{r^2} \frac{\partial^2 \Psi}{\partial \theta^2} = \lambda \Psi \\ \Psi(R, \theta) = 0 \quad \forall \theta \in [0, 2\pi], \quad \Psi(r, 0) = \Psi(r, 2\pi) \end{cases}$$

$\theta \mapsto \Psi(r, \theta)$  è  $2\pi$  periodico

Cerca  $\Psi(p, \theta) = \eta(p) \zeta(\theta) \Rightarrow$  ho  $k \in \mathbb{R}$  tale che

(c1)  $\zeta''(\theta) = -k \zeta(\theta)$   $\zeta$  è  $2\pi$  periodico

(c2)  $p^2 \eta'' + p \eta' - (k + c p^2) \eta = 0$ ,  $\eta(R) = 0$

(c1)  $\Rightarrow$   $k = m^2$  con  $m \in \mathbb{N}$  ( $m \geq 0$ ) e  
 $\zeta(\theta) = A \cos(m\theta + \varphi)$  ( $A, \varphi \in \mathbb{R}$ )

$\Rightarrow$  (c2) a. risolve.

$p^2 \eta'' + p \eta' - (m^2 + c p^2) \eta = 0$

$\hat{=} \Rightarrow$   
 $p (p \eta')' - (m^2 + c p^2) \eta = 0$

$\left( \begin{aligned} p (p \eta')' &= \\ p (\eta' + p \eta'') &= p \eta' + p^2 \eta'' \end{aligned} \right)$

Moltiplico per  $\frac{\eta}{p}$  e integro su  $[0, R] \Rightarrow$

$\int_0^R (p \eta \eta')' dp - \int_0^R \frac{(m^2 + c p^2) \eta^2}{p} dp = 0$

(Nota: integro su  $[0, R]$  e poi  $\varepsilon \rightarrow 0$ )

$\left[ \eta (p \eta') \right]_0^R - \int_0^R \eta' (p \eta') dp - m^2 \int_0^R \frac{\eta^2}{p} dp - c \int_0^R p \eta^2 dp = 0$

vale zero: se  $p=0$  OK.  
 se  $p=R$   $\eta(R)=0$   
 (per le cond.)

$= \int_0^R p (\eta')^2 dp - m^2 \int_0^R \frac{\eta^2}{p} dp = c \int_0^R p \eta^2 dp \Rightarrow$   $c < 0$  !!

(a. integro ho  $\varepsilon \in \mathbb{R} \Rightarrow$  mi avvanzo  $\varepsilon \eta(\varepsilon) \eta'(\varepsilon) \xrightarrow{\varepsilon \rightarrow 0} 0$ )

TORNO ALL'ES. IN P:

$p^2 \eta'' + p \eta' - (m^2 + c p^2) \eta = 0$

Risolvere

$\eta(p) = \hat{\eta}(\sqrt{-c} p)$  ( $r = \sqrt{-c} p$ )

$$\Rightarrow \eta'(p) = \sqrt{-c} \hat{\eta}'(\sqrt{-c}p) \quad \eta''(p) = -c \hat{\eta}''(\sqrt{-c}p) \Rightarrow$$

$$-c p^2 \hat{\eta}''(\sqrt{-c}p) + \sqrt{-c} p \hat{\eta}'(\sqrt{-c}p) - (m^2 - (-c p^2)) \hat{\eta}(\sqrt{-c}p) = 0$$

$$\Leftrightarrow \left( \hat{C}_2 \right) \begin{cases} r^2 \hat{\eta}''(r) + r \hat{\eta}'(r) - (m^2 - r^2) \hat{\eta}(r) = 0 \\ \hat{\eta}(\sqrt{-c}R) = 0 \end{cases}$$

Per studiare  $(\hat{C}_2)$  uso lo serie di potenze

$$\hat{\eta}(r) = \sum_{n=0}^{\infty} a_n r^n$$

$$\hat{\eta}'(r) = \sum_{n=1}^{\infty} a_n n r^{n-1}$$

$$\hat{\eta}''(r) = \sum_{n=2}^{\infty} a_n n(n-1) r^{n-2}$$

IMPONGO L'EQUAZIONE:

$$\sum_{n=0}^{\infty} (a_n n(n-1) r^n + a_n n r^n - m^2 a_n r^n) + \sum_{m=0}^{\infty} a_m r^{m+2} = 0$$

$$\sum_{n=0}^{\infty} a_n (m^2 - m^2) r^n + \sum_{m=2}^{\infty} a_{m-2} r^n = 0$$

$$\sum_{m=2}^{\infty} a_{m-2} r^m$$

$$a_0 (-m^2) r^0 + a_1 (1 - m^2) r + \sum_{m=2}^{\infty} (a_m (m^2 - m^2) + a_{m-2}) r^n = 0$$

$\Leftrightarrow$  Devono valere

$$(i) \quad m^2 a_0 = 0$$

$$(ii) \quad (1 - m^2) a_1 = 0$$

$$(iii) \quad a_m (m^2 - m^2) = -a_{m-2} \quad \forall m \geq 2$$

tutto dipende da  
 questa intera  
  $m \geq 0$

vari casi

$$\boxed{m=0} \Rightarrow$$

$a_0$  è libero

(i) è verificata

$$a_1 = 0$$

$\Leftarrow$  (ii)

(iii)  $\Leftarrow$

$$a_m = -\frac{a_{m-2}}{m^2}$$

$$\forall m \geq 2$$

(R)

da  $Q_1 = 0$  e  $(P) \Rightarrow Q_m = 0 \quad \forall m$  dispari  
 $Q_m$  con  $m$  pari sono universalmente determinati da  $(P)$

$m=1$   $Q_0 = 0$   $Q_1$  è libero e

$$\forall m \geq 2 \quad Q_m = -\frac{Q_{m-2}}{m^2-1} \quad (P)$$

$\Rightarrow Q_m = 0 \quad \forall m$  pari ;  $Q_m$  è determinato da  $Q_1$  e da  $(P)$   
 $\forall m$  dispari

$m \geq 2$  . . . supponiamo  $m$  pari .  $Q_0 = Q_1 = 0$

Riscrivendo  $(iii)$   
 $(m^2 - m^2) Q_m = -Q_{m-2} \quad \forall m \geq 2$

Se mettiamo  $n = m$  in  $(iii) \Rightarrow 0 = Q_{m-2} \Rightarrow$  tornando indietro  $\Rightarrow Q_m = 0 \quad \forall m \leq m-2$  con  $m$  pari.

Se invece  $m$  è dispari  $\Rightarrow Q_m = 0 \quad \forall m$  dispari  $\text{perché } Q_1 = 0$

e  $\forall m$  dispari  $m \geq 3$  da  $Q_m = \frac{-Q_{m-2}}{m^2 - m^2} \neq 0$  ( $m$  dispari)

Dunque si  $\boxed{m \geq 2 \text{ PARI}} \Rightarrow Q_m = 0 \quad \forall m$  dispari,  $Q_m = 0 \quad \forall m$  pari,  $m < m$   
 $Q_m$  è libero e  $\forall m > m$  con  $m$  pari  $Q_m$  è determinato da  
 $Q_m = \frac{-Q_{m-2}}{m^2 - m^2} \quad \forall m > m \quad m \text{ pari}$

Nello stesso modo si può vedere che se  $m \geq 2$ , DISPARI

$\Rightarrow Q_m = 0 \quad \forall m$  pari,  $Q_m = 0 \quad \forall m$  dispari  $m < m$ ,  $Q_m$  è libero

e

$$Q_m = \frac{-Q_{m-2}}{m^2 - m^2} \quad \forall m > m \quad m \text{ dispari}$$

Possiamo dare entrambe le formule considerando  $Q_{m+2h}$  dove  $m \in \mathbb{N}$ ,  $m \geq 0$  è fissato e  $h \in \mathbb{N}$   $h \geq 0$ . Su  $Q_{m+2h}$  possiamo scrivere la relazione ricorsiva:

$$Q_{m+2h+2} = \frac{-Q_{m+2h}}{(m+2h+2)^2 - m^2} = \frac{-Q_{m+2h}}{(m+2h+2-m)(m+2h+2+m)} =$$

$$\textcircled{Q} \quad Q_{m+2h+2} = \frac{-Q_{m+2h}}{4(h+1)(m+h+1)}$$

$Q_m$  è costante

$$Q_m = 0 \text{ se } m \neq m+2h \quad h \geq 0$$

VEDIAMO qualche valore di  $Q_{m+2h}$

$h=0$   $\alpha = Q_m$  è dato

$h=1$  ( $h=0$  in  $\mathbb{R}$ )  $Q_{m+2} = \frac{-Q_m}{4(1)(m+1)} = \frac{-\alpha}{4(m+1)}$

$h=2$  ( $h=1$  in  $\mathbb{R}$ )  $Q_{m+4} = \frac{-Q_{m+2}}{4 \cdot 2(m+2)} = \frac{\alpha}{4^2 \cdot 2(m+1)(m+2)}$

$h=3$  ( $h=2$  in  $\mathbb{R}$ )  $Q_{m+6} = \frac{-Q_{m+4}}{4 \cdot 3(m+3)} = \frac{-\alpha}{4^3 \cdot 2 \cdot 3(m+1)(m+2)(m+3)}$

$\vdots$   
 $\rightarrow Q_{m+2h} = \frac{(-1)^h \alpha}{4^h h! (m+1) \dots (m+h)} = \frac{(-1)^h \alpha m!}{4^h h! (m+h)!}$

Si può effettivamente dimostrare per induzione

$$\Rightarrow \hat{M}(r) = \alpha \sum_{h=0}^{\infty} \frac{m! (-1)^h r^{m+2h}}{4^h h! (m+h)!} = \alpha m! r^m \sum_{h=0}^{\infty} \frac{(-1)^h}{h! (m+h)!} \left(\frac{r}{2}\right)^{2h}$$

Def. Se  $m \in \mathbb{N}$   $m \geq 0$  chiamo  $J_m(r)$  la funzione sopra con  $\alpha = \frac{1}{m!}$

$$\Rightarrow J_m(r) = r^m \sum_{h=0}^{\infty} \frac{(-1)^h}{h! (m+h)!} \left(\frac{r}{2}\right)^{2h}$$

(questa serie ha raggio di convergenza  $\infty$ , si vede facilmente)

$J_m$  è chiamata funzione di Bessel  $m$ -esimo

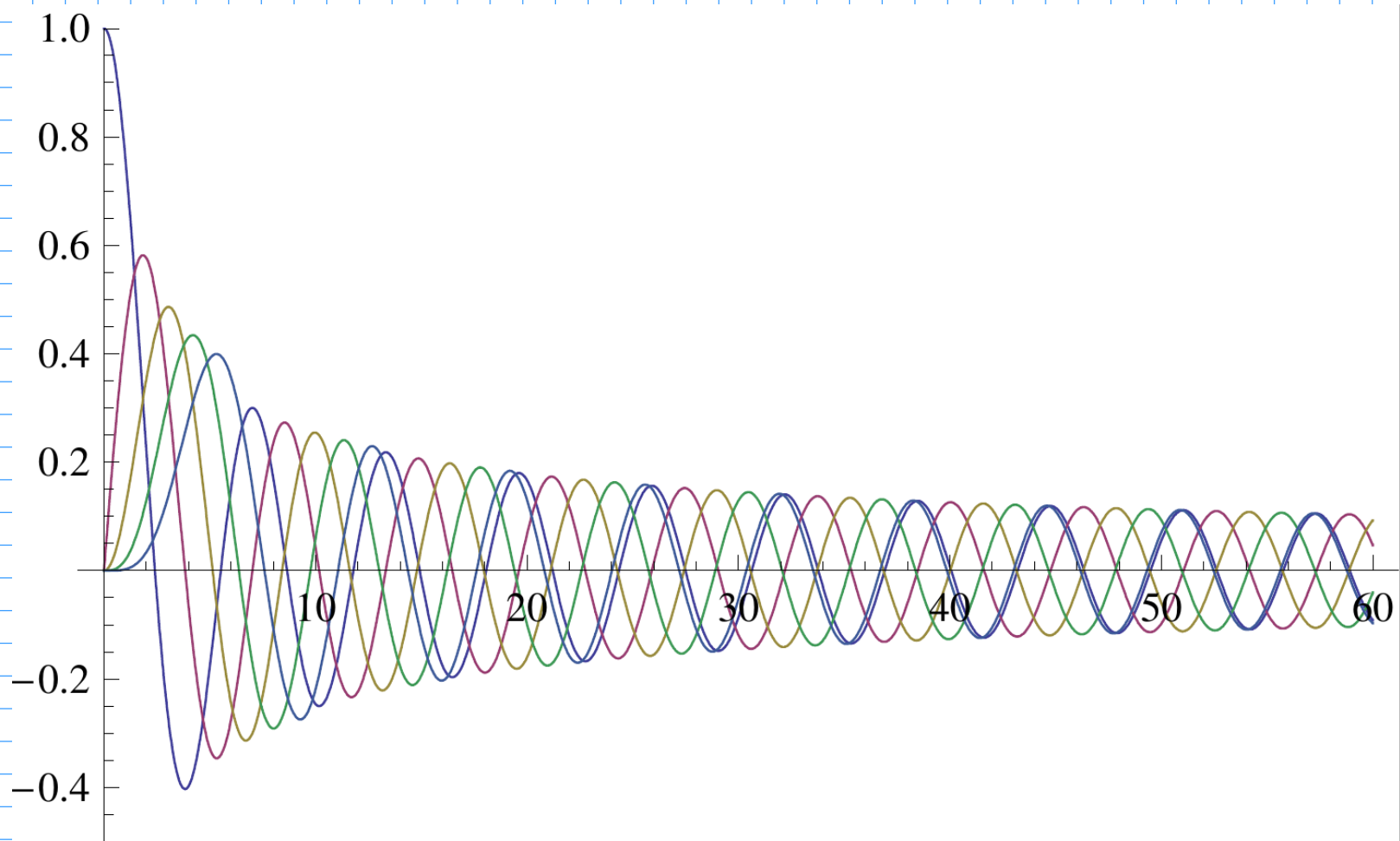
$J_m$  risolve l'eq.  $r^2 J_m'' + r J_m' - (m^2 - r^2) J_m = 0$

$$J_0(0) = 1 \quad J_m(0) = 0 \quad \forall m \geq 1$$

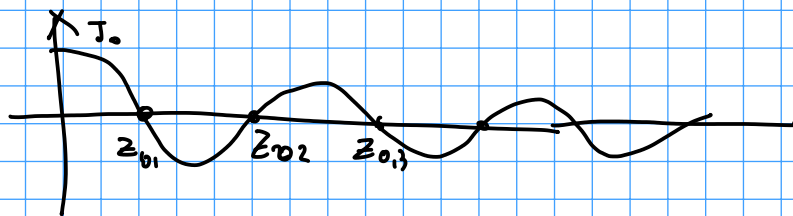
$$J_1'(0) \neq 0 \quad J_m'(0) = 0 \quad \forall m \geq 2$$

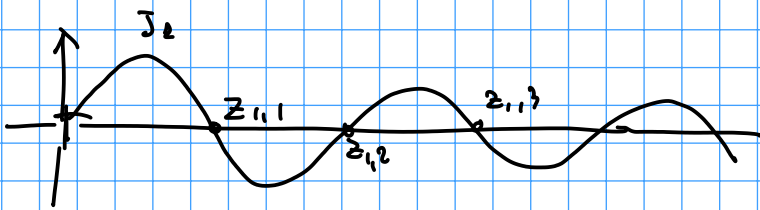
$$J_m(0) = J_m'(0) = \dots = J_m^{(m-1)}(0) = 0$$

SI PUÒ DIMOSTRARE che le  $J_m$  sono fatte come nell'immagine.



• OGNI  $J_m$  ha una successione di zeri  $z_{m,k} > 0$





$e \omega a' \sqrt{m^2}$

Torniamo alle  $\hat{m}_l$ :

Dato  $m \in \mathbb{N}$ ,  $m \geq 0$

$$\begin{aligned}
 (C_2) \quad & r^2 \hat{m}_l''(r) + r \hat{m}_l'(r) - (m^2 - r^2) \hat{m}_l(r) = 0 \\
 & \hat{m}_l(\sqrt{-c} R) = 0
 \end{aligned}$$

Dato  $m$   $\hat{m}_l$  deve essere

$J_m$  e deve succedere che  $J_m(\sqrt{-c} R) = 0$

Dunque  $\sqrt{-c} R$  deve essere uno zero di  $J_m$

$\sqrt{-c} R = z_{m,k}$  per qualche  $k \in \mathbb{N}$

$$c = C_{m,k} := - \left( \frac{z_{m,k}}{R} \right)^2 \quad (\text{negativo})$$

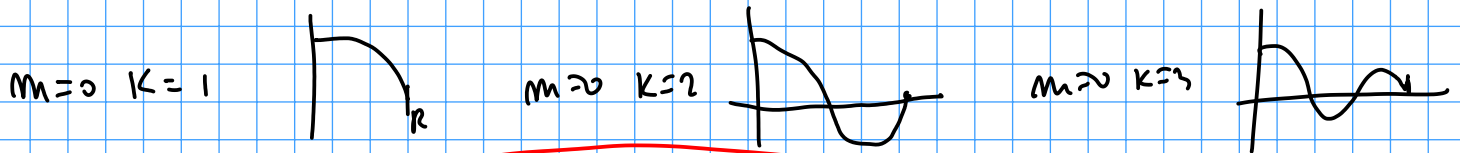
$z_{m,k} = k$ -esimo zero di  $J_m$

A questo punto possiamo trovare i nodi e trovare le soluzioni tipo variabili separabili di (E.C) su  $B_R$ .

Dati  $m \geq 0$   $k \geq 1$  (interi) risulta definito  $C_{m,k}$  come sopra

$$\eta(p) = \eta_{m,k}(p) = \alpha J_m(\sqrt{-C_{m,k}} p) = \alpha J_m\left(\frac{z_{m,k}}{R} p\right)$$

(parte radiale)



Poi prendo  $\xi(\theta) = A \cos(m\theta + \varphi)$  (parte angolare)

$m=0$   $\psi_{m,k}(p, \theta) = \psi_{0,k}(p, \theta) = A J_0\left(\frac{z_{0,k}}{R} p\right)$

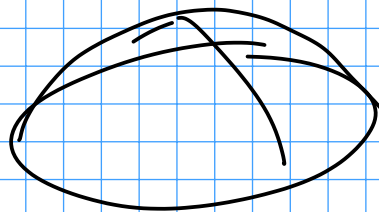
$m=1$   $\psi_{1,k}(p, \theta) = A \cos(\theta + \varphi) J_1\left(\frac{z_{1,k}}{R} p\right)$

$m=2$   $\psi_{2,k}(p, \theta) = A \cos(2\theta + \varphi) J_2\left(\frac{z_{2,k}}{R} p\right)$

nel complesso

$$u_{m,k}(t, x, y) = e^{-\left(\frac{z_{m,k}}{R}\right)^2 t} \cos(m\theta) J_m\left(\frac{z_{m,k}}{R} p\right)$$

se fisso  $t$



$m=0$



$m=1$



# HO TROVATO UNA FAMIGLIA DI SOLUZIONI "SPECIALI"

- Se volessi risolvere il problema generale??

$$(E.C.) \left\{ \begin{array}{l} \frac{\partial u}{\partial t} = \Delta u \quad (x,y) \in B_R \quad t > 0 \\ u(x,y,t) = 0 \quad \text{se } (x,y) \in \partial B_R \\ u(x,y,0) = u_0(x,y) \text{ \textit{e} assegnato} \end{array} \right. \left. \begin{array}{l} \text{verifichiamo} \\ \text{che } u_{m,k} \end{array} \right.$$

SI SCOPRE CHE le funzioni che abbiamo trovato

$$\Psi_{m,k}(x,y) = \cos(m\theta) J_m\left(\frac{z_{m,k}}{R} \rho\right) \quad (\text{PARTE SPAZIALI})$$

hanno le stesse proprietà delle serie di seno e coseno di Fourier  
 cioè se  $u_0(x,y)$  ha energia finita  $(u_0: B_R \rightarrow \mathbb{R})$

$$\Rightarrow u_0 \in L^2 \Rightarrow \sum_{\substack{k \geq 1 \\ m \geq 0}} c_{m,k} \Psi_{m,k} \quad (\text{con } c_{m,k} \text{ da determinare...})$$

Allora la sol. dell'(E.C) si può scrivere:

$$\textcircled{*} u(x,y,t) = \sum_{\substack{m \geq 0 \\ k \geq 1}} c_{m,k} e^{-\left(\frac{z_{m,k}}{R}\right)^2 t} \cos(m\theta) J_m\left(\frac{z_{m,k}}{R} \rho\right)$$

OSS. Se lavoriamo nell'intervallo i seni  $\sin(m\theta)$  e i coseni  $\cos(m\theta)$

sono soluzioni di  $S_m'' = -m^2 S_m \quad S_m(0) = S_m(L) = 0$

Questa proprietà è l'analogo di

$$\begin{cases} \Delta \psi = -k^2 \psi \\ \psi = 0 \text{ su } \partial B_R \end{cases}$$

E si vede anche che  $u(x,y,t) \xrightarrow{L^2} u_0(x,y)$  se  $t \rightarrow 0^+$



