

---

# Tema 4: TEORIA DEL POTENCIAL ELECTROSTÀTIC

---

- 4.1. Introducció. Conductors en electrostàtica
- 4.2. Teoremes d'unicitat
- 4.3. Solució formal aplicant el teorema de Green
- 4.4. El mètode de les imatges
- 4.5. El mètode de separació de variables (coordenades cilíndriques)

---

# Tema 4: TEORIA DEL POTENCIAL

## 4.5. Mètode de separació de variables

### **COORDENADES CILÍNDRIQUES**

# Tema 4: TEORIA DEL POTENCIAL

## 4.5. Mètode de separació de variables

Funció potencial

### Factorització en coordenades cilíndriques de l'eq. Laplace

- L'equació de Laplace en c. cilíndriques s'expressa com:

$$\frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} \left( r \frac{\partial \phi}{\partial r} \right) + \frac{1}{r^2} \frac{\partial^2 \phi}{\partial \varphi^2} + \frac{\partial^2 \phi}{\partial z^2} = 0$$

- Si factoritzem la funció  $\phi$  en la forma:

$$\phi(r, \varphi, z) = R(r)Q(\varphi)Z(z)$$

- L'equació, ja en derivades totals i dividint per  $\phi$ :

$$\frac{1}{R} \frac{1}{r} \frac{d}{dr} \left( r \frac{dR}{dr} \right) + \frac{1}{Q} \frac{1}{r^2} \frac{d^2 Q}{d\varphi^2} + \frac{1}{Z} \frac{d^2 Z}{dz^2} = 0$$

Dificultat: dependència en  $r$  i  $\varphi$

# Tema 4: TEORIA DEL POTENCIAL

## 4.5. Mètode de separació de variables

### Factorització en coordenades cilíndriques de l'eq. Laplace

- El terme en  $Z$  és independent i ha de ser constant:

$$\frac{1}{Z} \frac{d^2 Z}{dz^2} = \alpha^2 \qquad \frac{d^2 Z}{dz^2} - \alpha^2 Z = 0$$

- Si  $\alpha^2 = k^2$ :

$$Z(z) = c_1 e^{-kz} + c_2 e^{kz} = C_1 \cosh kz + C_2 \sinh kz$$

(per a  $k = 0$ :  $Z(z) = C_3 z + C_4$ )

- L'equació quedarà com:

$$\frac{1}{R} \frac{1}{r} \frac{d}{dr} \left( r \frac{dR}{dr} \right) + \frac{1}{Q} \frac{1}{r^2} \frac{d^2 Q}{d\varphi^2} + \underbrace{k^2}_{\alpha^2} = 0$$

$\alpha^2$

# Tema 4: TEORIA DEL POTENCIAL

## 4.5. Mètode de separació de variables

Factorització en coordenades cilíndriques de l'eq. Laplace

■ Multiplicant per  $r^2$ : 
$$\frac{r}{R} \frac{d}{dr} \left( r \frac{dR}{dr} \right) + \underbrace{\frac{1}{Q} \frac{d^2 Q}{d\varphi^2}}_{\beta^2} + k^2 r^2 = 0$$

■ El segon terme només depèn de  $\varphi$ :

$$\frac{1}{Q} \frac{d^2 Q}{d\varphi^2} = \beta^2 \quad \frac{d^2 Q}{d\varphi^2} + \beta^2 Q = 0$$

■ Si  $\beta^2 = -n^2$ :

$$\phi(\varphi) = b_1 e^{-jn\varphi} + b_2 e^{jn\varphi} = B_1 \cos n\varphi + B_2 \sin n\varphi$$

(per a  $n = 0$ :  $\phi(\varphi) = B_3 \varphi + B_4$ )

■ L'equació quedarà com: 
$$\frac{r}{R} \frac{d}{dr} \left( r \frac{dR}{dr} \right) - n^2 + k^2 r^2 = 0$$

# Tema 4: TEORIA DEL POTENCIAL

## 4.5. Mètode de separació de variables

### Factorització en coordenades cilíndriques de l'eq. Laplace

■ Dividint per  $r^2$  i  
multiplicant per  $R$ :

$$\frac{1}{r} \frac{d}{dr} \left( r \frac{dR}{dr} \right) + \left( k^2 - \frac{n^2}{r^2} \right) R = 0$$

■ Desenvolupant el  
parèntesi...

$$\frac{d^2 R}{dr^2} + \frac{1}{r} \frac{dR}{dr} + \left( k^2 - \frac{n^2}{r^2} \right) R = 0$$

... s'arriba a

l'equació de Bessel:

$$r^2 \frac{d^2 R}{dr^2} + r \frac{dR}{dr} + (k^2 r^2 - n^2) R = 0$$

Eq. diferencial amb  
coeficients NO constants

amb solució:  $R(r) = A_1 J_n(k r) + A_2 Y_n(k r)$

# Tema 4: TEORIA DEL POTENCIAL

## 4.5. Mètode de separació de variables

Equació de Bessel:

$$x^2 \frac{d^2 y}{dx^2} + x \frac{dy}{dx} + (x^2 - n^2) y = 0$$

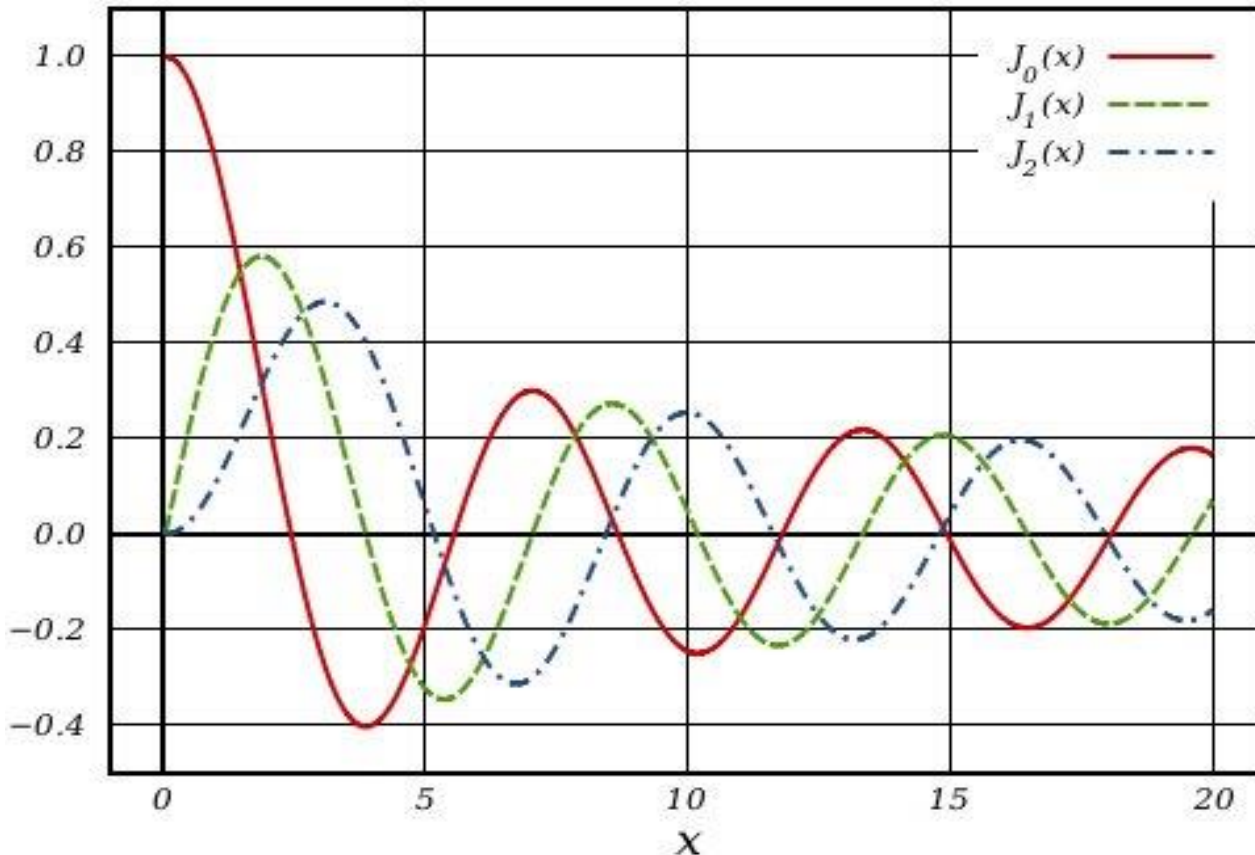
Ordre

$(x = k r)$

$J_n$

Funcions de Bessel  
de 1a classe  
(finites en l'origen)

[http://es.wikipedia.org/wiki/Funci%C3%B3n\\_de\\_Bessel](http://es.wikipedia.org/wiki/Funci%C3%B3n_de_Bessel)



# Tema 4: TEORIA DEL POTENCIAL

## 4.5. Mètode de separació de variables

Equació de Bessel:

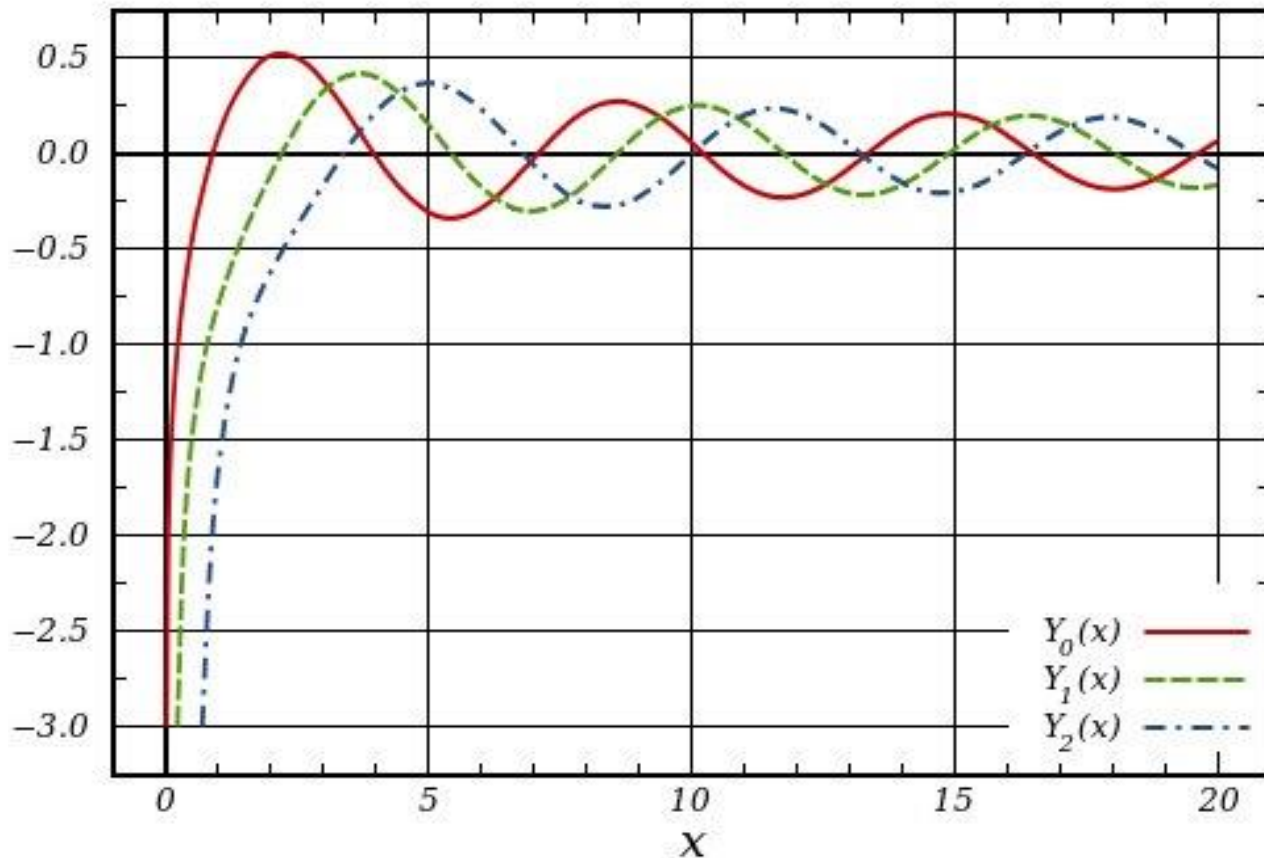
$$x^2 \frac{d^2 y}{dx^2} + x \frac{dy}{dx} + (x^2 - n^2) y = 0$$

Ordre

$(x = k r)$

$Y_n$  o  $N_n$

Funcions de Bessel  
de 2a classe  
(infinites en l'origen)



[http://es.wikipedia.org/wiki/Funci%C3%B3n\\_de\\_Bessel](http://es.wikipedia.org/wiki/Funci%C3%B3n_de_Bessel)



# Tema 4: TEORIA DEL POTENCIAL

## 4.5. Mètode de separació de variables

Factorització en coordenades cilíndriques de l'eq. Laplace

- Solució:  $R(r) = A_1 J_n(k r) + A_2 Y_n(k r)$   
(per a  $k = 0, n \neq 0$ :  $R(r) = A_3 r + A_4$ )  
(per a  $k = 0, n = 0$ :  $R(r) = A_5 \ln r + A_6$ )
- $\phi$  amb les tres variables: Sempre que  $k \neq 0$  i  $n \neq 0$

$$\phi(r, \varphi, z) = R(r) \cdot Q(\varphi) \cdot Z(z) = [A_1 J_n(k r) + A_2 Y_n(k r)] \cdot$$

$$\cdot (B_1 \cos n\varphi + B_2 \sin n\varphi) \cdot (C_1 \cosh kz + C_2 \sinh kz)$$

# Tema 4: TEORIA DEL POTENCIAL

## 4.5. Mètode de separació de variables

Factorització en coordenades cilíndriques de l'eq. Laplace

- La solució més general per a  $\phi$  serà:

$$\sum_{k,n} \phi(r, \varphi, z) = \sum_{k,n} R_{k,n}(r) \cdot Q_n(\varphi) \cdot Z_k(z)$$

$$= \sum_{k,n} [A_n J_n(kr) + B_n Y_n(kr)] \cdot$$

$$\cdot (C_n \cos(n\varphi) + D_n \sin(n\varphi)) \cdot (D_n \cosh(kz) + D_n \sinh(kz))$$

*Sempre que  $k \neq 0$  i  $n \neq 0$*

# Tema 4: TEORIA DEL POTENCIAL

## 4.5. Mètode de separació de variables

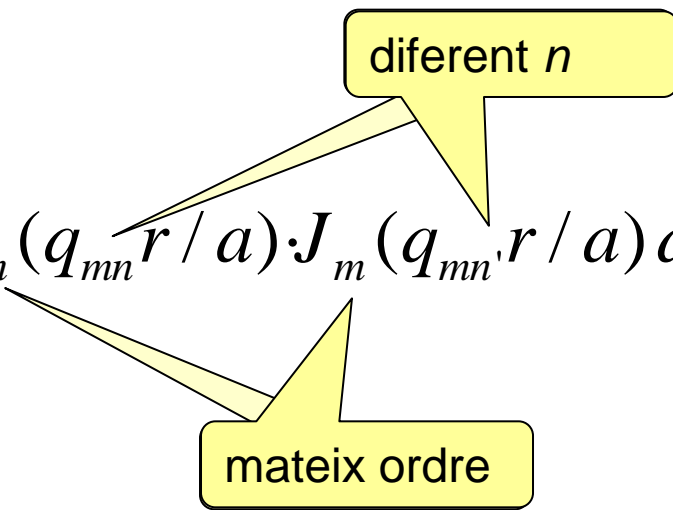
### Determinació dels coeficients de la solució: c. de contorn

- Part dels coeficients seran zero, depenent de si la solució ha de ser zero/finita/infinita en l'origen.
- La resta de coeficients es determinen aplicant les condicions de contorn.
- Per aïllar els coeficients, aplicarem condicions d'ortogonalitat en l'interval d'interès.
- Triarem aquella funció que, en multiplicar la solució aplicada a una condició de contorn, en integrar deixi només UN dels termes del sumatori.

# Tema 4: TEORIA DEL POTENCIAL

## 4.5. Mètode de separació de variables

Condicció d'ortogonalitat de les funcions de Bessel:

$$\int_0^a r J_m(q_{mn} r/a) \cdot J_m(q_{mn'} r/a) dr = \frac{a^2}{2} (J_{m+1}(q_{mn'}))^2 \delta_{nn'}$$


The diagram consists of two yellow callout boxes. The first box, labeled "diferent n", has two arrows pointing to the subscripts  $n$  and  $n'$  in the Bessel functions  $J_m(q_{mn} r/a)$  and  $J_m(q_{mn'} r/a)$  respectively. The second box, labeled "mateix ordre", has an arrow pointing to the subscript  $m$  in both Bessel functions.

on  $q_{mn}$  són els zeros de la funció de Bessel  $J_m(x)$

$J_{m+1}(q_{mn'})$  funció de Bessel d'ordre  $m+1$ , avaluada en  $q_{mn}$

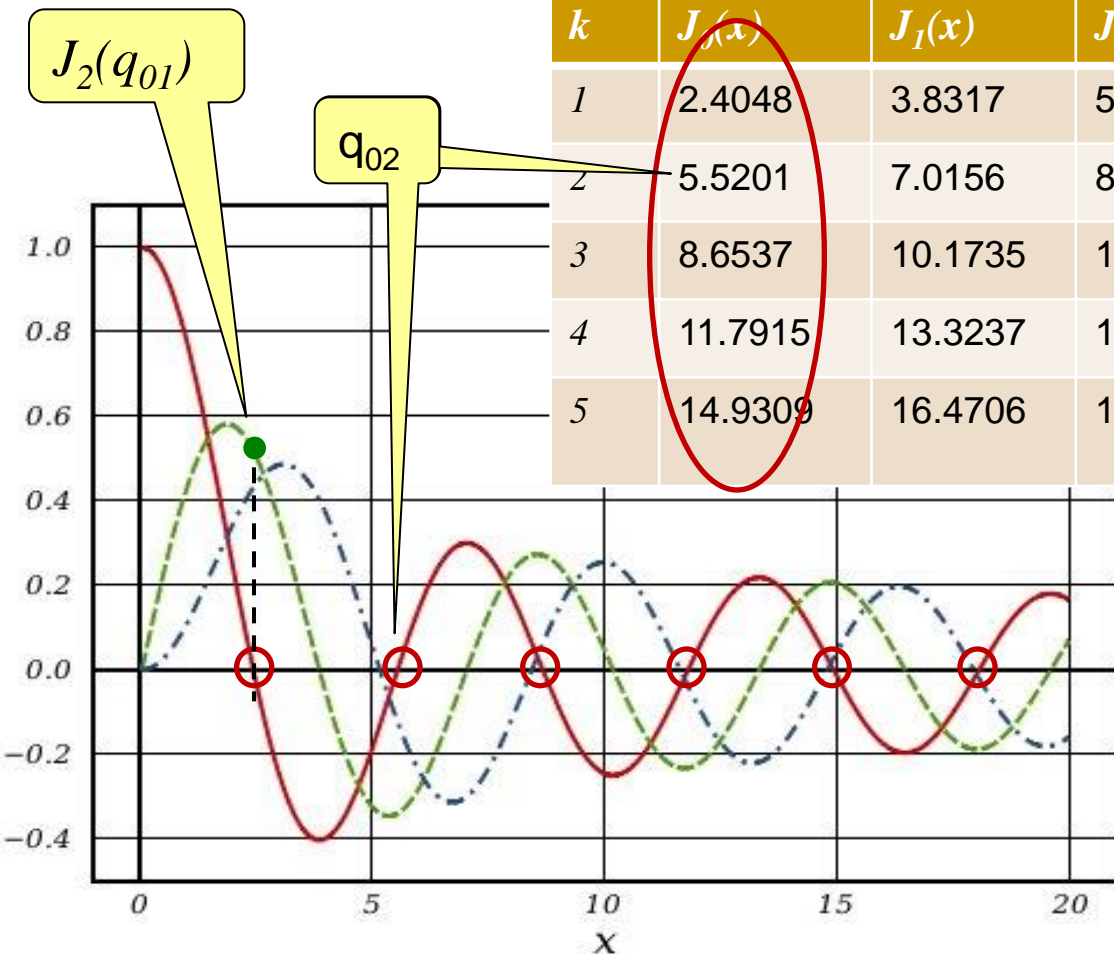
# Tema 4: TEORIA DEL POTENCIAL

## 4.5. Mètode de separació de variables

### Equació de Bessel: POSICIÓ DELS ZEROS

$J_n$  Funcions de Bessel de 1a classe (finites en l'origen)

$k$	$J_k(x)$	$J_1(x)$	$J_2(x)$	$J_3(x)$	$J_4(x)$	$J_5(x)$
1	2.4048	3.8317	5.1356	6.3802	7.5883	8.7715
2	5.5201	7.0156	8.4172	9.7610	11.0647	12.3386
3	8.6537	10.1735	11.6198	13.0152	14.3725	15.7002
4	11.7915	13.3237	14.7960	16.2235	17.6160	18.9801
5	14.9309	16.4706	17.9598	19.4094	20.8269	22.2178



$q_{41}$

<http://mathworld.wolfram.com/BesselFunctionZeros.html>

# Tema 4: TEORIA DEL POTENCIAL

## 4.5. Mètode de separació de variables

### CASOS PARTICULARS

Factorització en coordenades cilíndriques de l'eq. Laplace

Si  $n$  o  $k$  són zero:

- Si  $n = 0$ :  $\phi(\varphi) = B_1\varphi + B_2$

- Si  $k = 0$ :  $Z(z) = C_1z + C_2$     i     $R(r) = A_1r^n + A_2r^{-n}$

- Si ambdues són zero:

$$\phi(r, \varphi, z) = R(r) \cdot Q(\varphi) \cdot Z(z) = (A_1 \ln r + A_2) \cdot (B_1\varphi + B_2) \cdot (C_1z + C_2)$$

# Tema 4: TEORIA DEL POTENCIAL

## 4.5. Mètode de separació de variables

### CASOS PARTICULARS

#### Factorització en coordenades cilíndriques de l'eq. Laplace

- Problemes amb **simetria de translació**: el potencial només depèn de dues variables ( $r$  i  $\varphi$ ).

- La funció  $\Phi$  quedarà com:  $\phi(r, \varphi, z) = R(r)Q(\varphi)$

- L'equació s'expressa com: 
$$\frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} \left( r \frac{\partial \phi}{\partial r} \right) + \frac{1}{r^2} \frac{\partial^2 \phi}{\partial \varphi^2} = 0$$

- De forma similar al cas 3D:

$$r^2 \frac{d^2 R}{dr^2} + r \frac{dR}{dr} - n^2 R = 0$$

$$\frac{r}{R} \frac{d}{dr} \left( r \frac{dR}{dr} \right) + \underbrace{\frac{1}{Q} \frac{d^2 Q}{d\varphi^2}}_{-n^2} = 0$$

# Tema 4: TEORIA DEL POTENCIAL

## 4.5. Mètode de separació de variables

### CASOS PARTICULARS

Factorització en coordenades cilíndriques de l'eq. Laplace

- Amb solucions particulars per a  $r$  :

$$R(r) = A_1 r^n + A_2 r^{-n}$$

$$(per a n = 0: R(r) = A_1 \ln r + A_2)$$

- Amb solucions particulars per a  $\varphi$  :

$$\phi(\varphi) = b_1 e^{-jn\varphi} + b_2 e^{jn\varphi} = B_1 \cos n\varphi + B_2 \sin n\varphi$$

$$(per a n = 0: \phi(\varphi) = B_3 \varphi + B_4)$$



# Tema 4: TEORIA DEL POTENCIAL

## 4.5. Mètode de separació de variables

### CASOS PARTICULARS

Factorització en coordenades cilíndriques de l'eq. Laplace

- La solució més general serà:

Cas de  $n=0, k=0$

$$\sum_{n=0}^{\infty} \phi(r, \varphi, z) = (A_1 \ln r + A_2) + (B_1 \varphi + B_2) + \\ + \sum_{n=1}^{\infty} (C_1 r^n + C_2 r^{-n}) \cdot (D_1 \cos n\varphi + D_2 \sin n\varphi)$$