

P₁

$$(P) = \begin{cases} u_{rr} + \frac{1}{r}u_r + \frac{1}{r^2}u_{\theta\theta} = 0 & (E \cap Q) \\ u(r, -\pi) = u(r, \pi) \\ u_{\theta}(r, -\pi) = u_{\theta}(r, \pi) \\ u(1, \theta) = 1 + 3\sin(\theta) - \sin^4(\theta) \quad \theta \in (-\pi, \pi) \end{cases}$$

La región a resolver es el complemento del disco $x^2 + y^2 < 1$
 $\Rightarrow r \in [0, \infty]$. Aplicamos separación de variables:

$$u(r, \theta) = R(r)\Psi(\theta)$$

Reemplazando en $E \cap Q$:

$$R''\Psi + \frac{1}{r}R'\Psi + \frac{1}{r^2}\Psi''R = 0$$

$$\frac{r^2 R''}{R} + r \frac{R'}{R} + \frac{\Psi''}{\Psi} = 0$$

$$\underbrace{r^2 \frac{R''}{R} + r \frac{R'}{R}}_{\text{Sólo depende de } r} = - \underbrace{\frac{\Psi''}{\Psi}}_{\text{Sólo depende de } \theta} = k^2$$

cte de separación
 (se elige positiva ya que se esperan sólo armónicos para el ángulo por los CB)

Resolvamos las EDOs que resultan de agregar la cte de separación:

$$1) -\frac{\Psi''}{\Psi} = k^2 \Rightarrow \boxed{\Psi'' + k^2\Psi = 0}$$

oscilador armónico, sol conocida

$$\Psi(\theta) = A\cos(k\theta) + B\sin(k\theta) \quad | \quad k > 0 \quad \left(\begin{array}{l} \Psi(\theta) = A\theta + B \\ \text{si } k = 0 \end{array} \right)$$

$$2) \frac{r^2 R''}{R} + r \frac{R'}{R} = k^2$$

$$\Rightarrow \boxed{r^2 R'' + rR' - k^2 R = 0}$$

ec diferencial de Euler Cauchy (solución "conocida")

Para cte de sep = $-k^2$ la sol Ψ es exponencial, no obstante no se pueden satisfacer los CB ya que la exp real no es periódica

Propongamos solución del tipo $R(r) = r^\lambda$ (indicación)
veamos si funciona:

$$r^2 (r^\lambda)'' + r (r^\lambda)' - k^2 r^\lambda = 0$$
$$\cancel{\lambda^2} (\cancel{\lambda-1}) \cancel{r^{\lambda-2}} + \cancel{r} \cancel{\lambda} \cancel{r^{\lambda-1}} - k^2 \cancel{r^\lambda} = 0$$

$$\boxed{\lambda(\lambda-1) + \lambda - k^2 = 0} \text{ ec polinómica para } \lambda$$

$$\lambda^2 - \cancel{\lambda} + \cancel{\lambda} - k^2 = 0$$

$$\Rightarrow \boxed{\lambda = \pm k}$$

Solución general será combinación lineal de las sol propuesta para los λ 's encontrados:

$$\underline{R(r) = C r^k + D r^{-k}} \quad k > 0$$

Ahora para el caso $k=0$, la EDO asociada tiene diferente solución:

$$r^2 R_0'' + r R_0' = 0$$

$$\int \left(\frac{R_0''}{R_0'} = -\frac{1}{r} \right)$$

$$\int \frac{dR_0'}{R_0'} = -\int \frac{dr}{r} + C$$

$$\ln(R_0') = -\ln(r) + C$$

$$R_0' = C e^{\ln(1/r)}$$

$$\int \left(R_0' = C \frac{1}{r} \right)$$

$$R_0 = C \int \frac{1}{r} dr + D$$

$$\underline{R_0(r) = C \ln(r) + D}$$

Teniendo $R(r)$ y $\psi(\theta)$ imponemos CB para ver la forma de k :

$k > 0$

CB1 $u(r, \pi) = u(r, -\pi)$

$\Rightarrow R(r)\psi(\pi) = R(r)\psi(-\pi) \quad \forall r \in [1, \infty)$

$A \cos(k\pi) + B \sin(k\pi) = A \cos(-k\pi) + B \sin(-k\pi)$

$= \cos(k\pi)$ ya que es par
 $= -\sin(k\pi)$ ya que es impar

~~$A \cos(k\pi) + B \sin(k\pi) = A \cos(k\pi) - B \sin(k\pi)$~~

$2B \sin(k\pi) = 0$

$\Rightarrow B = 0 \vee \sin(k\pi) = 0$

Veamos CB para la derivada para no ponernos en casos al tiro:

$k > 0$ CB2 $u_\theta(r, \pi) = u_\theta(r, -\pi)$

$\psi'(\pi) = \psi'(-\pi)$

~~$-Ak \sin(k\pi) + Bk \cos(k\pi) = Ak \sin(k\pi) + Bk \cos(k\pi)$~~

$2kA \sin(k\pi) = 0$

$A = 0 \vee \sin(k\pi) = 0$

Tomando el caso más general, es decir $A, B \neq 0$ y $\sin(k\pi) = 0$:

$\sin(k\pi) = 0$

~~$k\pi = n\pi$~~ $n \geq 1$

$k = n$

Para $k = n = 0$:

$\psi_0(\theta) = A\theta + B$

CB1 $\psi_0(\pi) = A\pi + B = -A\pi + B = \psi_0(-\pi)$

$\Rightarrow A = 0$

CB2 $\psi_0'(\pi) = 0 = 0 = \psi_0'(-\pi)$

$\Rightarrow \psi_0(\theta) = cte$
 $k=0$

Este caso se puede recoger permitiendo $n \geq 0$ en:

$\psi(\theta) = A \cos(n\theta) + B \sin(n\theta)$ $n \geq 0$

Por lo tanto la solución general es (redefiniendo ctes de EDOs):

$$u(r, \theta) = \underbrace{\tilde{A} \ln(r) + \tilde{B}}_{\text{para } n=0 \text{ (} R_0 \psi_0 \text{)}} + \underbrace{\sum_{n=1}^{\infty} (\tilde{a}_n \cos(n\theta) + \tilde{b}_n \sin(n\theta)) \left(\frac{1}{r}\right)^n}_{\text{para } n \geq 1 \text{ (} R_n \psi_n \text{)}}$$

Sólo faltan por determinar las ctes \tilde{A} , \tilde{B} , \tilde{a}_n y \tilde{b}_n . Esto lo haremos con la CB que falta:

$$u(1, \theta) = \overbrace{1 + 3\sin(\theta) - \sin^4(\theta)}^{f(\theta)}$$

Reescribamos $\sin^4(\theta)$ (para ocupar ortogonalidad e igualdad termino a termino).

$$\begin{aligned} \sin^4(\theta) &= (\sin^2\theta)^2 \\ &= \left(\frac{1 - \cos(2\theta)}{2}\right)^2 \\ &= \frac{1 - 2\cos(2\theta) + \cos^2(2\theta)}{4} \\ &= \frac{1 - 2\cos(2\theta) + \frac{1 + \cos(4\theta)}{2}}{4} \\ &= \frac{1}{4} - \frac{1}{2}\cos(2\theta) + \frac{1}{8} + \frac{1}{8}\cos(4\theta) \end{aligned}$$

Ahora si:

$$f(\theta) = u(1, \theta) = \cancel{\tilde{A} \ln(1)} + \tilde{B} + \sum_{n=1}^{\infty} (\tilde{a}_n \cos(n\theta) + \tilde{b}_n \sin(n\theta)) \cancel{\left(\frac{1}{1}\right)^n}$$

$$f(\theta) = \underbrace{\tilde{B} + \sum_{n=1}^{\infty} (\tilde{a}_n \cos(n\theta) + \tilde{b}_n \sin(n\theta))}_{\text{serie de Fourier de } f(\theta)}$$

Expandiendo $f(\theta)$ e igualando termino a termino (se puede hacer por ortogonalidad de fns $\{\sin(n\theta)\}_{n=0}^{\infty}$ y $\{\cos(n\theta)\}_{n=0}^{\infty}$):

$$\begin{aligned} 1 + 3\sin(\theta) - \left(\frac{3}{8} - \frac{1}{2}\cos(2\theta) + \frac{1}{8}\cos(4\theta)\right) &= \tilde{B} + \sum_{n=1}^{\infty} (\tilde{a}_n \cos(n\theta) + \tilde{b}_n \sin(n\theta)) \\ \Rightarrow \frac{5}{8} + 3\sin(\theta) + \frac{1}{2}\cos(2\theta) - \frac{1}{8}\cos(4\theta) &= \tilde{B} + \tilde{b}_1 \sin(\theta) + \tilde{a}_2 \cos(2\theta) + \tilde{a}_4 \cos(4\theta) \end{aligned}$$

Por lo tanto:

$$\begin{aligned}\tilde{b} &= 5/8 \\ \tilde{b}_1 &= 3 \\ \tilde{a}_2 &= 1/2 \\ \tilde{a}_4 &= -1/8\end{aligned}$$

todo el resto son 0

Quedando una sol general igual a:

$$u(r, \theta) = \tilde{A} \ln(r) + \frac{5}{8} + 3 \sin(\theta) r^{-1} + \frac{1}{2} \cos(2\theta) r^{-2} - \frac{1}{8} \cos(4\theta) r^{-4}$$

A esto en electro se le llama expansión multipolar

P_2

$$(P) = \begin{cases} \Delta u = 0 & \forall x \in \mathbb{R} \forall y > 0 \quad (EQ) \\ u(x, 0) = f(x) & \forall x \in \mathbb{R} \quad (CB) \\ \lim_{y \rightarrow \infty} |u(x, y)| < \infty & \forall (x, y) \in \mathbb{R}^2 \end{cases}$$

a) Aplicando TF c/r a x con y fijo:

TF lineal $\left(\begin{aligned} & \widehat{u_{xx} + u_{yy}}(s, y) = 0 \\ & \widehat{u_{xx}}(s, y) + \widehat{u_{yy}}(s, y) = 0 \\ & (is)^2 \hat{u}(s, y) + \hat{u}_{yy}(s, y) = 0 \end{aligned} \right)$

$\frac{\partial^n}{\partial x^n} f(x) \rightarrow (is)^n \hat{f}(s)$

$$\frac{d^2}{dy^2} \hat{u}(s, y) - s^2 \hat{u}(s, y) = 0$$

EDO para variable y

Polinomio característico de la EDO

$$\begin{aligned}\lambda^2 - s^2 &= 0 \\ \Rightarrow \lambda &= \pm \sqrt{s^2} \\ &= \pm |s|\end{aligned}$$

$$\Rightarrow \hat{u}(s, y) = A(s) e^{|s|y} + B(s) e^{-|s|y}$$

b) Imponiendo CB $u(x,0) = f(x) \forall x \in \mathbb{R}$ y aplicando TF

$$\hat{u}(s,0) = f(x)$$

$$A(s)e^{\cancel{1s|0}} + B(s)e^{\cancel{-1s|0}} = \hat{f}(s)$$

$$A(s) + B(s) = \hat{f}(s)$$

Y como $\lim_{y \rightarrow \infty} |u(x,y)| < \infty \stackrel{F}{\Rightarrow} \lim_{y \rightarrow \infty} |\hat{u}(s,y)| < \infty \forall s \in \mathbb{R}$

$$\lim_{y \rightarrow \infty} |A(s)e^{|s|y} + B(s)e^{-|s|y}| < \infty \forall s \in \mathbb{R}$$

término
se va a 0
diverge para

 $y \rightarrow \infty$

Por lo que necesariamente $A(s) = 0$. Y por lo tanto:

$$B(s) = \hat{f}(s)$$

$$\Rightarrow \hat{u}(s,y) = \hat{f}(s)e^{-|s|y}$$

c) Para hallar $u(x,y)$ simplemente se antitransforma. Un tip útil para estos casos es utilizar el teorema de convolución:

$$\widehat{(f * g)(x)}(s) = \hat{f}(s) \hat{g}(s)$$

Teo de convolución

Si $\hat{g}(s,y) = e^{-|s|y}$, entonces

$$\hat{u}(s,y) = \hat{f}(s)e^{-|s|y} = \widehat{(f * g)(x)}(s) \frac{1}{\sqrt{2\pi}}$$

$\left[\right]_{(x)}^{\vee}$
 anti TF

$$u(x,y) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} (f * g)(x)$$

$$= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} (f * [\hat{g}(s)]^{\vee})(x)$$

$$(f * g)(x) = \int_{-\infty}^{\infty} f(t)g(x-t) dt$$

definición convolución

$$= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} f(t) [\hat{g}(s)]^{\vee}(x-t) dt$$

Ahora solo necesitamos la anti-TF de $\hat{g}(s, y)$:

$$g(x-t) = [\hat{g}(s, y)]^{\vee}(x-t) = [e^{-|s|y}]^{\vee}(x-t)$$

ver aux
10 p 1 (a)
(y > 0)

$$= \sqrt{\frac{2}{\pi}} \frac{y}{(x-t)^2 + y^2}$$

Reemplazando más arriba:

no depende de t

$$u(x, y) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} f(t) \sqrt{\frac{2}{\pi}} \frac{y}{(x-t)^2 + y^2} dt$$
$$= \frac{y}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} f(t) \frac{1}{(x-t)^2 + y^2} dt$$