

**Soluciones del examen final de junio de 2013 de Métodos Matemáticos II (grupos C y E)**

**1. Resolver  $(2x-y)u_y + xu_x = yu$  con el dato  $u(-1,y) = 1$ . [2 puntos]**

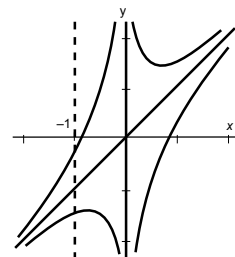
$\frac{dy}{dx} = -\frac{y}{x} + 2 \xrightarrow{\text{lineal}} y = \frac{C}{x} + \frac{1}{x} \int 2x dx = \frac{C}{x} + x, \quad x(y-x) = C$  características.

$\begin{cases} \xi = xy - x^2 \\ \eta = x \text{ [mejor]} \end{cases} \rightarrow u_\eta = \frac{y}{x} u = (1 + \frac{\xi}{\eta^2}) u \rightarrow u = p(\xi) e^{\eta - \frac{\xi}{\eta}} = p(xy - x^2) e^{2x - y}.$

$u(-1, y) = p(-y-1) e^{-2-y} = 1 \rightarrow p(v) = e^{1-v}, \quad \boxed{u(x, y) = e^{x^2 - xy + 1 + 2x - y} = e^{(x+1)(x-y+1)}}.$

Solución única pues  $x = -1$  no es tangente a las características, como prueba el dibujo o  $\Delta = 0 \cdot (-2-y) - 1 \cdot (-1) = 1 \neq 0$ .

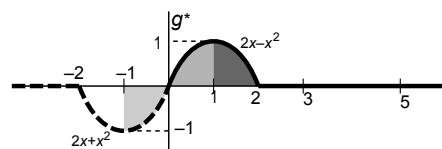
[Más largo sería:  $\begin{cases} \xi = xy - x^2 \\ \eta = y \end{cases}, \eta^2 - 4\xi = (2x-y)^2 \rightarrow u_\eta = \frac{y}{2x-y} u = \frac{\eta}{\sqrt{\eta^2 - 4\xi}} u \rightarrow u = p(\xi) e^{\sqrt{\eta^2 - 4\xi}} = p(xy - x^2) e^{2x - y}.$



**2. Sea  $\begin{cases} u_{tt} - u_{xx} = 0, x \geq 0, t \in \mathbf{R} \\ u(x, 0) = 0, u_t(x, 0) = \begin{cases} 2x - x^2, x \in [0, 2] \\ 0, x \in [2, \infty) \end{cases} \\ u(0, t) = 0 \end{cases}$ . a) Dibujar la extensión  $g^*$  y dar su expresión. b) Hallar: i)  $u(3, 2)$ , ii)  $u(1, 2)$ . [1.5 puntos]**

a) En  $[-2, 0]$  la expresión de  $g^*$  será:  $-[2(-x) - (-x)^2]$  y por tanto:

$g^*(x) = \begin{cases} 2x + x^2 & \text{si } x \in [-2, 0] \\ 2x - x^2 & \text{si } x \in [0, 2] \\ 0 & \text{en el resto de } \mathbf{R} \end{cases}$ . Entonces:  $u(x, t) = \frac{1}{2} \int_{x-t}^{x+t} g^*(s) ds$ .



b)  $u(3, 2) = \frac{1}{2} \int_1^5 g^* = \frac{1}{2} \int_1^2 (2s - s^2) ds = \frac{1}{2} [s^2 - \frac{s^3}{3}]_1^2 = \frac{1}{3}$ ;

$u(1, 2) = \frac{1}{2} \int_{-1}^3 g^* = \frac{1}{2} \int_{-1}^0 (2s + s^2) ds + \frac{1}{2} \int_0^2 (2s - s^2) ds \underset{g^* \text{ impar}}{=} \frac{1}{2} \int_1^2 (2s - s^2) ds = \frac{1}{3}$ .

**2\*. Utilizando sólo la transformada de Fourier, resolver:  $\begin{cases} u_{tt} - 4u_{xx} = 0, x \in \mathbf{R}, t \in \mathbf{R} \\ u(x, 0) = 2e^{-x^2/2}, u_t(x, 0) = 0 \end{cases}$ . [1.5 puntos]**

$\begin{cases} \hat{u}_{tt} + 4k^2 \hat{u} = 0 \\ \hat{u}(k, 0) = 2e^{-k^2/2}, \hat{u}_t(k, 0) = 0 \end{cases} \xrightarrow{\mu = \pm 2ki} \hat{u}(k, t) = p(k) e^{2kit} + q(k) e^{-2kit} \xrightarrow{\text{c.i.}} \begin{cases} p(k) + q(k) = 2e^{-k^2/2} \\ 2ki[p(k) - q(k)] = 0 \rightarrow q(k) = p(k) \end{cases}$

$2p(k) = 2e^{-k^2/2}, p(k) = e^{-k^2/2} = q(k), \hat{u}(k, t) = e^{-k^2/2} e^{ik(2t)} + e^{-k^2/2} e^{ik(-2t)}$ .

Como  $\mathcal{F}^{-1}[e^{-k^2/2}] = e^{-x^2/2}$  y  $\mathcal{F}^{-1}[\hat{f}(k) e^{ika}] = f(x-a)$ , concluimos que  $\boxed{u(x, t) = e^{-(x-2t)^2/2} + e^{-(x+2t)^2/2}}$ .

[Que es evidentemente la solución que saldría de la fórmula de D'Alembert  $u(x, s) = \frac{1}{2} [f(x+2t) + f(x-2t)]$ ]

**3. Sea  $x^2 y'' - x(x+5)y' + 9y = 0$ . Hallar los 3 primeros términos no nulos del desarrollo de una solución analítica en  $x=0$ , dando la regla de recurrencia. ¿Tienden a 0 todas las soluciones cuando  $x \rightarrow 0$ ? [2 puntos]**

$x=0$  singular regular con  $r(r-1) - 5r + 9 = (r-3)^2 = 0, r=3$  doble. Hallamos la analítica  $y_1 = \sum_{k=0}^{\infty} c_k x^{k+3}, c_0 \neq 0$ .

$\sum_0 [(k+3)(k+2)c_k x^{k+3} - (k+3)c_k x^{k+4} - 5(k+3)c_k x^{k+3} + 9c_k x^{k+3}] = \sum_0 [k^2 c_k x^{k+3} - (k+3)c_k x^{k+4}] = 0 \rightarrow$

$x^3: 0 \cdot c_0 = 0, c_0$  indeterminado;  $x^4: c_1 - 3c_0 = 0, c_1 = 3c_0$ ;  $x^5: 4c_2 - 4c_1 = 0, c_2 = c_1 = 3c_0$ ;

$x^{k+3}: k^2 c_k - (k+2)c_{k-1} = 0, \boxed{c_k = \frac{k+2}{k^2} c_{k-1}}$ , regla de recurrencia [ $\rightarrow c_1 = \frac{3}{1} c_0, c_2 = \frac{4}{4} c_1$  como antes]

$\rightarrow \boxed{y_1 = x^3 [1 + 3x + 3x^3 + \dots]}$  solución que claramente tiende a 0 cuando  $x \rightarrow 0$ .

La otra solución  $y_2 = x^4 \sum_{k=0}^{\infty} b_k x^k + y_1 \ln x$  también tiende a 0 cuando  $x \rightarrow 0$  (pues  $x^3 \ln x \xrightarrow{x \rightarrow 0} 0$ ).

3\*. Sea (P)  $\begin{cases} y'' - y' + \lambda y = 0 \\ y(0) = y(\pi) = 0 \end{cases}$  . **a]** Escribir la ecuación en forma autoadjunta y hallar el peso. [2 puntos]  
**b]** Determinar si  $\lambda = -2$  y  $\lambda = \frac{5}{4}$ , son o no autovalores de (P).  
**c]** Precisar cuántas soluciones tiene  $y'' - y' + \lambda y = e^{x/2}$  con esos datos de contorno para  $\lambda = -2$  y  $\lambda = \frac{5}{4}$ .

**a]** En forma autoadjunta:  $(e^{-x}y')' + \lambda e^{-x}y = 0 \Rightarrow$  el peso es  $r(x) = e^{-x}$ . Es un problema separado y regular.

**b]** Como  $\alpha\alpha' = \beta\beta' = 0, q \equiv 0$  sabemos que los  $\lambda \geq 0$ , con lo que  $\lambda = -2$  **no es autovalor**, cosa que es fácil de ver directamente:  $\mu^2 - \mu - 2 = 0, \mu = 2, -1 \rightarrow y = c_1 e^{2x} + c_2 e^{-x} \rightarrow \begin{cases} y(0) = c_1 + c_2 = 0 \\ y(\pi) = c_1 e^{2\pi} + c_2 e^{-\pi} = 0 \end{cases} \Rightarrow c_1 = c_2 = 0$ , ya que, por ejemplo, el determinante de los coeficientes  $\begin{vmatrix} 1 & 1 \\ e^{2\pi} & e^{-\pi} \end{vmatrix} = e^{-\pi} - e^{2\pi} \neq 0$ .

Para  $\lambda = \frac{5}{4}$  es  $\mu = \frac{1 \pm \sqrt{1-5}}{2} = \frac{1}{2} \pm i \rightarrow y = (c_1 \cos x + c_2 \sin x) e^{x/2} \rightarrow \begin{cases} y(0) = c_1 = 0 \\ y(\pi) = -c_1 e^{\pi/2} = 0 \end{cases} \Rightarrow c_1 = 0$  y  $c_2$  cualquiera.

Así pues,  $\lambda = \frac{5}{4}$  **es autovalor** (y la autofunción correspondiente es  $y = \{e^{x/2} \sin x\}$ ).

**c]** Como para  $\lambda = -2$  el homogéneo tiene sólo la solución trivial, el no homogéneo tendrá **solución única**. Si  $\lambda = \frac{5}{4}$  tendrá infinitas o ninguna,  $f(x) = e^{-x/2}, \int_0^\pi e^{-x/2} e^{x/2} \sin x dx = -\cos x \Big|_0^\pi = 2 \neq 0$ . **Ninguna solución.**

4. Sea  $\begin{cases} u_t - u_{xx} = 0, x \in (0, 1), t > 0 \\ u(x, 0) = 0, u_x(0, t) = 0, u(1, t) = 1 \end{cases}$  . **a]** Resolverla por separación de variables. [2 puntos]  
**b]** Hallar la distribución estacionaria hacia la que tiende la solución cuando  $t \rightarrow \infty$ .

Lo primero es hacer las condiciones de contorno homogéneas.  $v = 1$  claramente las cumple.  $w = u - 1 \rightarrow$

$\begin{cases} w_t - w_{xx} = 0, x \in (0, 1), t > 0 \\ w(x, 0) = -1, w_x(0, t) = w(1, t) = 0 \end{cases}$ . Sabemos que al hacer  $w = X(x)T(t)$  aparecen:

$$\begin{cases} X'' + \lambda X = 0 \\ X'(0) = X(1) = 0 \end{cases} \rightarrow \lambda_n = \frac{(2n-1)^2 \pi^2}{2^2}, X_n = \left\{ \cos \frac{(2n-1)\pi x}{2} \right\}; \begin{cases} T' + \lambda T = 0 \\ T(0) = -1 \end{cases} \rightarrow T_n = \left\{ e^{-(2n-1)^2 \pi^2 t / 4} \right\}, n = 1, 2, \dots$$

Imponiendo a  $w(x, t) = \sum_{n=1}^{\infty} c_n e^{-(2n-1)^2 \pi^2 t / 4} \cos \frac{(2n-1)\pi x}{2}$  el dato inicial  $w(x, 0) = \sum_{n=1}^{\infty} c_n \cos \frac{(2n-1)\pi x}{2} = -1 \rightarrow$

$$c_n = \frac{2}{1} \int_0^1 -\cos \frac{(2n-1)\pi x}{2} dx = -\frac{4}{\pi(2n-1)} \sin \frac{(2n-1)\pi}{2}. \quad u = 1 + \frac{4}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(-1)^n}{2n-1} e^{-(2n-1)^2 \pi^2 t / 4} \cos \frac{(2n-1)\pi x}{2} \xrightarrow{t \rightarrow \infty} \boxed{1}.$$

La  $v = 1$  del cambio es la distribución estacionaria hacia la que tienden las temperaturas. Esto era esperable ya que tenemos el extremo izquierdo aislado y obligamos al derecho a permanecer a  $1^\circ$ .

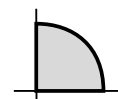
5. Resolver el problema en el plano  $\begin{cases} \Delta u = 4 \sin 2\theta, \theta \in (0, \frac{\pi}{2}), r < 1 \\ u(1, \theta) = \sin 4\theta, u(r, 0) = u(r, \frac{\pi}{2}) = 0 \end{cases}$ . [2.5 puntos]

Para hallar las autofunciones del homogéneo debemos resolver:  $\begin{cases} \Theta'' + \lambda \Theta = 0 \\ \Theta(0) = \Theta(\frac{\pi}{2}) = 0 \end{cases} \rightarrow \lambda_n = 4n^2, \Theta_n = \{ \sin 2n\theta \}, n = 1, 2, \dots$

Llevamos a la ecuación:  $\sum_{n=1}^{\infty} R_n(r) \sin 2n\theta \rightarrow \sum_{n=1}^{\infty} \left[ R_n'' + \frac{R_n'}{r} - \frac{4n^2 R_n}{r^2} \right] \sin 2n\theta = 4 \sin 2\theta$ , función ya desarrollada.

Del dato de contorno obtenemos:  $\sum_{n=1}^{\infty} R_n(1) \sin 2n\theta = \sin 4\theta$ , también desarrollada.

Además habrá que exigir que las soluciones estén acotadas en el origen ( $r = 0$ ).



Los únicos  $R_n \neq 0$  (este problema de Dirichlet tiene solución única) saldrán de resolver los problemas:

$\begin{cases} r^2 R_1'' + r R_1' - 4R_1 = 4r^2 \\ R_1 \text{ acotada}, R_1(1) = 0 \end{cases}$ . La solución de la homogénea es  $c_1 r^2 + c_2 r^{-2}$ . La  $R_{1p}$  se puede hallar de dos formas:

$$\text{Con la f.v.c.: } |W| = \begin{vmatrix} r^2 & r^{-2} \\ 2r & -2r^{-3} \end{vmatrix} = -\frac{4}{r}, \quad R_{1p} = r^{-2} \int \frac{r^2 \cdot 4}{-4/r} dr - r^2 \int \frac{r^{-2} \cdot 4}{-4/r} dr = r^2 \ln r - \frac{1}{4} r^2,$$

o probando  $R_{1p} = A r^2 \ln r$  ( $A \text{ se } 2^{\text{da}}$ )  $\rightarrow R_{1p}' = A(2r \ln r + r), R_{1p}'' = A(2 \ln r + 3), 4A r^2 = 4r^2, R_{1p} = r^2 \ln r$ .

Imponiendo las condiciones de contorno a  $R_1 = c_1 r^2 + c_2 r^{-2} + r^2 \ln r$  deducimos que  $c_2 = 0$  y  $c_1 = 0$ .

$\begin{cases} r^2 R_2'' + r R_2' - 16R_2 = 0 \\ R_2 \text{ acotada}, R_2(1) = 1 \end{cases} \rightarrow R_2 = c_1 r^4 + c_2 r^{-4} \xrightarrow{\text{c.c.}} c_2 = 0, c_1 = 1.$

La solución es, por tanto,  $u(r, \theta) = r^2 \ln r \sin 2\theta + r^4 \sin 4\theta$ .

## Soluciones del examen de septiembre de 2013 de Métodos Matemáticos II (grupos C y E)

**1.** Resolver  $(3y+3)u_y - xu_x = 2xy$  con el dato  $u(x,0)=0$ . ¿Con  $u(0,y)=0$  habría solución única? [2 puntos]

$$\frac{dy}{dx} = -\frac{3y+3}{x} \xrightarrow{\text{lineal}} y = \frac{C}{x^3} - 1 \quad (\text{o separable}), \quad x^3(y+1) = C \text{ características.}$$

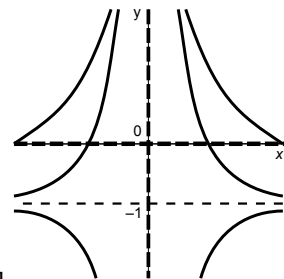
$$\begin{cases} \xi = x^3(y+1) \\ \eta = x \end{cases} \rightarrow u_\eta = -2y = 2 - \frac{2\xi}{\eta^3} \rightarrow u = 2\eta + \frac{\xi}{\eta^2} + p(\xi) = xy + 3x + p[x^3(y+1)].$$

$$u(x,0) = 3x + p(x^3) = 0 \rightarrow p(v) = -3v^{1/3}, \quad \boxed{u(x,y) = x[y+3-3(y+1)^{1/3}]}.$$

[Solución única pues  $x=0$  no es tangente a las características, como prueba el dibujo o  $\Delta = 1 \cdot (0+3) - 0 \cdot (-x) = 3 \neq 0$ ].

$u(0,y) = p(0) = 0$  lo cumplen infinitas soluciones [ $x=0$  característica  $\Leftrightarrow \Delta \equiv 0$ ].

[ $\Delta=0$  en un punto, significa que hay tangencia en ese punto, pero eso no implica que la solución no sea única].



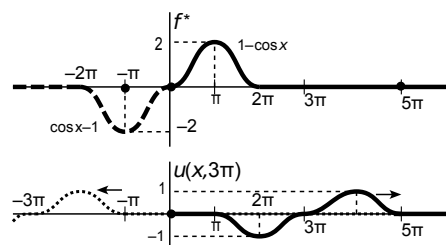
**2.** Sea  $\begin{cases} u_{tt} - u_{xx} = 0, & x \geq 0, t \in \mathbf{R} \\ u(x,0) = \begin{cases} 1 - \cos x, & x \in [0, 2\pi] \\ 0, & x \in [2\pi, \infty) \end{cases} \\ u_t(x,0) = 0, & u(0,t) = 0 \end{cases}$  **a)** Dibujar la extensión  $f^*$  y dar su expresión. **b)** Hallar  $u(2\pi, 3\pi)$ . **c)** Dibujar  $u(x, 3\pi)$ . [1.8 puntos]

**a)** En  $[-2\pi, 0]$  la expresión de  $f^*$  es  $-[1 - \cos(-x)]$  y por tanto:

$$f^*(x) = \begin{cases} \cos x - 1 & \text{si } x \in [-2\pi, 0] \\ 1 - \cos x & \text{si } x \in [0, 2\pi] \\ 0 & \text{en el resto de } \mathbf{R} \end{cases} \quad \text{Y es: } u = \frac{1}{2}[f^*(x-t) + f^*(x+t)].$$

**b)**  $u(2\pi, 3\pi) = \frac{1}{2}[f^*(-\pi) + f^*(5\pi)] \stackrel{f^* \text{ impar}}{=} -\frac{1}{2}f^*(\pi) = \boxed{-1}$ .

**c)** Basta trasladar  $3\pi$  unidades a izquierda y derecha  $\frac{1}{2}f^*$  y sumar.



**2\*.** Utilizando la transformada de Fourier, resolver:  $\begin{cases} u_t - \frac{1}{4}u_{xx} + u_x = 0, & x \in \mathbf{R}, t > 0 \\ u(x,0) = e^{-x^2}, & u \text{ acotada} \end{cases}$ . [1.8 puntos]

$$\begin{cases} \hat{u}_t + \frac{k^2}{4}\hat{u} - ik\hat{u} = 0 \\ \hat{u}(k,1) = \frac{1}{\sqrt{2}}e^{-k^2/4} \end{cases} \xrightarrow{\text{EDO en } t} \hat{u}(k,t) = p(k)e^{-k^2 t/4} e^{ikt} \stackrel{\text{d.i. } \sqrt{2}}{=} \frac{1}{\sqrt{2}}e^{-k^2(t+1)/4} e^{ikt} \xrightarrow{t \text{ cte}} \boxed{u(x,t) = \frac{1}{\sqrt{t+1}} e^{-\frac{(x-t)^2}{t+1}}}$$

[Hemos utilizado que:  $\mathcal{F}[f''] = -k^2\hat{f}$ ,  $\mathcal{F}[e^{-ax^2}] = \frac{1}{\sqrt{2a}}e^{-k^2/4a}$ ,  $\mathcal{F}^{-1}[e^{-ak^2}] = \frac{1}{\sqrt{2a}}e^{-x^2/4a}$  y  $\mathcal{F}^{-1}[\hat{f}(k)e^{ika}] = f(x-a)$ ].

**3.** Sea  $y'' + 2xy' + 2y = 0$ . Calcular 3 términos no nulos del desarrollo en serie de la solución de que cumple  $y(0)=1, y'(0)=0$ . Hallar el término general de la serie e identificarla con una función elemental. [1.8 puntos]

$x=0$  es regular. Probamos pues  $y = \sum_{k=0}^{\infty} c_k x^k$ , sabiendo que, por los datos iniciales, será  $c_0=1, c_1=0$ .

$$\sum_{k=2}^{\infty} k(k-1)c_k x^{k-2} + \sum_{k=1}^{\infty} 2kc_k x^k + \sum_{k=0}^{\infty} 2c_k x^k = 0 \rightarrow$$

$$x^0: 2c_2 + 2c_0 = 0 \rightarrow c_2 = -1; \quad x^1: 6c_3 + 4c_1 = 0 \rightarrow c_3 = -\frac{2}{3}c_1 = 0; \quad x^2: 12c_4 + 6c_2 = 0 \rightarrow c_4 = -\frac{1}{2}c_2 = \frac{1}{2}.$$

Los 3 primeros términos son, pues:  $\boxed{y = 1 - x^2 + \frac{1}{2}x^4 + \dots}$ .

[A estos pocos se podría llegar:  $y''(0) + y(0) = 0$ ,  $y''(0) = -2$ . Y derivando:

$$y''' + 2xy'' + 4y' = 0 \rightarrow y'''(0) = -4y'(0) = 0; \quad y^{iv} + 2xy''' + 6y'' = 0 \rightarrow y^{iv}(0) = -6y''(0) = 12 \quad \nearrow ]$$

$$x^k: (k+2)(k+1)c_{k+2} + 2(k+1)c_k = 0, \quad c_{k+2} = -\frac{2}{k+2}c_k, \text{ o bien, } c_k = -\frac{2}{k}c_{k-2}, \text{ regla de recurrencia.}$$

[Comprobamos:  $\rightarrow c_2 = -c_0, c_3 = \frac{2}{3}c_1, c_4 = -\frac{1}{2}c_2$  como antes].

$$\rightarrow c_6 = -\frac{1}{3}c_4 = -\frac{1}{6}, \quad c_8 = -\frac{1}{4}c_6 = \frac{1}{4!}, \dots; \quad c_{2k} = -\frac{1}{k}c_{2k-2} = \frac{1}{k(k-1)}c_{2k-4} = \dots \rightarrow$$

$$\boxed{y = 1 - x^2 + \frac{1}{2!}x^4 - \frac{1}{3!}x^6 + \dots + \frac{(-1)^k}{k!}x^{2k} + \dots = e^{-x^2}}.$$

3\*. Sea (P)  $\begin{cases} x^2 y'' + 3xy' + y + \lambda y = 0 \\ y(1) = y(e) = 0 \end{cases}$ . a) Escribir la ecuación en forma autoadjunta y hallar el peso. b) Para  $\lambda = \pi^2$ , hallar la autofunción  $\{y_1\}$  asociada y calcular  $\langle y_1, y_1 \rangle$ . c) Precisar si  $\lambda = 0$  es autovalor de (P) y cuántas soluciones tiene  $\begin{cases} x^2 y'' + 3xy' + y = 1 \\ y(1) = y(e) = 0 \end{cases}$ . [1.8 puntos]

a)  $y'' + \frac{3}{x}y' + \frac{1}{x^2}y + \frac{1}{x^2}\lambda y = 0$ ,  $e^{\int 3/x} = x^3$ ,  $(x^3 y')' + xy + \lambda xy = 0 \Rightarrow$  el peso es  $r(x) = x$ .

b) Para  $\lambda = \pi^2$  la solución general de esta ecuación de Euler es:

$$\mu(\mu-1) + 3\mu + 1 + \pi^2 = 0, \mu = -1 \pm i\pi \rightarrow y = [c_1 \cos(\pi \ln x) + c_2 \sin(\pi \ln x)]x^{-1} \rightarrow \begin{cases} y(1) = c_1 = 0 \\ y(e) = -c_1 e^{-1} = 0 \end{cases}, \forall c_2.$$

Es pues,  $\lambda = \pi^2$  autovalor con **autofunción** asociada  $y_1 = \left\{ \frac{\sin(\pi \ln x)}{x} \right\}$ .

$$\langle y_1, y_1 \rangle = \int_1^e x \frac{1}{x^2} \sin^2(\pi \ln x) dx = [\ln x = s] = \int_0^1 \sin^2(\pi s) ds = \frac{1}{2} \int_0^1 [1 - \cos(2\pi s)] ds = \left[ \frac{1}{2} \right].$$

c) Para  $\lambda = 0$  es  $\mu = -1$  doble  $\rightarrow y = (c_1 + c_2 \ln x)x^{-1} \rightarrow \begin{cases} y(1) = c_1 = 0 \\ y(e) = (c_1 + c_2)e^{-1} = 0 \end{cases} \Rightarrow c_1 = c_2 = 0$ . No es autovalor.

Como el homogéneo tiene sólo la solución trivial, el no homogéneo tendrá **solución única**.

4. Resolver el problema en el plano  $\begin{cases} \Delta u = 0, 1 < r < 2 \\ u(1, \theta) = 1 + \sin 2\theta, u_r(2, \theta) = 0 \end{cases}$ . [2 puntos]

Separando variables  $u = R\Theta$  sabemos que aparecen:  $\Theta'' + \lambda\Theta = 0$  y  $r^2 R'' + rR' - \lambda R = 0$ .

La  $\Theta$  ha de ser  $2\pi$ -periódica:  $\begin{cases} \Theta'' + \lambda\Theta = 0 \\ \Theta(0) = \Theta(2\pi) \\ \Theta'(0) = \Theta'(2\pi) \end{cases} \rightarrow \lambda_n = n^2, \Theta_n = \{\sin n\theta, \cos n\theta\}, n = 0, 1, 2, \dots$



Las soluciones de las ecuaciones de Euler para estos  $\lambda_n$ , utilizando ya que  $u_r(2, \theta) = R'(2)\Theta(\theta) = 0$ , son:

$$r^2 R'' + rR' - n^2 R = 0 \rightarrow \mu = \pm n, \begin{matrix} R_0 = c_1 + c_2 \ln r \\ R_n = c_1 r^n + c_2 r^{-n} \end{matrix} \xrightarrow{R'(2)=0} R_0 = \{1\}, R_n = \{r^n + 2^{2n} r^{-n}\}, n = 1, 2, \dots$$

Probamos entonces una solución de la forma:  $u(r, \theta) = \frac{\alpha_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} [r^n + 2^{2n} r^{-n}] [a_n \cos n\theta + b_n \sin n\theta]$ .

Imponemos el dato de contorno que falta:

$$u(1, \theta) = \frac{\alpha_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} [1 + 2^{2n}] [a_n \cos n\theta + b_n \sin n\theta] = 1 + \sin 2\theta, \text{ ya desarrollada en autofunciones.}$$

Sólo son no nulos:  $\frac{\alpha_0}{2} = 1$  y  $[1 + 16]b_2 = 1$ . Por tanto la solución única es:  $u(r, \theta) = 1 + \frac{1}{17} [r^2 + \frac{16}{r^2}] \sin 2\theta$ .

5. Resolver el problema no homogéneo  $\begin{cases} u_t - u_{xx} = e^{-2t}, x \in (0, \pi), t > 0 \\ u(x, 0) = u(0, t) = u(\pi, t) = 0 \end{cases}$ . [2.4 puntos]

Separando variables en la ecuación homogénea aparece:  $\begin{cases} X'' + \lambda X = 0 \\ X(0) = X(\pi) = 0 \end{cases} \rightarrow \lambda_n = n^2, X_n = \{\sin nx\}, n = 1, 2, \dots$

Llevamos, pues, a la ecuación  $u(x, t) = \sum_{n=1}^{\infty} T_n(t) \sin nx \rightarrow \sum_{n=1}^{\infty} [T_n' + n^2 T_n] \sin nx = e^{2t} = e^{2t} \sum_{n=1}^{\infty} B_n \sin nx$ ,

$$\text{siendo } B_n = \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} \sin nx dx = -\frac{2}{n\pi} \cos nx \Big|_0^{\pi} = \frac{2[1 - (-1)^n]}{n\pi} \quad (=0 \text{ si } n \text{ par y numerador}=4 \text{ si } n \text{ es impar}).$$

Del dato inicial se deduce:  $u(x, 0) = \sum_{n=1}^{\infty} T_n(0) \sin nx = 0 \rightarrow T_n(0) = 0 \forall n$ . Debemos resolver, pues:

$$\begin{cases} T_n' + n^2 T_n = B_n e^{-2t} \\ T_n(0) = 0 \end{cases} \rightarrow T_n = C e^{-n^2 t} + T_{np}. \text{ La particular, mejor que con la fórmula, la hallamos tanteando:}$$

$$T_{np} = A e^{-2t} \rightarrow [-2 + n^2]A = B_n, T_n = C e^{-n^2 t} + \frac{B_n}{n^2 - 2} e^{-2t} \xrightarrow{d.i.} C = -\frac{B_n}{n^2 - 2}. \text{ Concluimos que:}$$

$$u(x, t) = \sum_{n=1}^{\infty} \frac{B_n}{n^2 - 2} [e^{-2t} - e^{-n^2 t}] \sin nx = \frac{4}{\pi} \sum_{m=1}^{\infty} \frac{1}{(2m-1)[(2m-1)^2 - 2]} [e^{-2t} - e^{-(2m-1)^2 t}] \sin(2m-1)x.$$