

1. Resolver $\begin{cases} 3yu_y - xu_x = 2xyu \\ u(-1, y) = 1 \end{cases}$, estudiando la unicidad de la solución. [0.4 puntos]

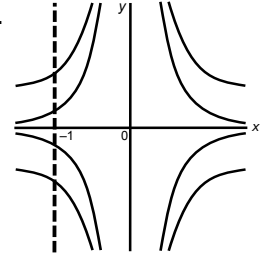
$\frac{dy}{dx} = -\frac{3y}{x} \xrightarrow{\text{lineal}} y = \frac{C}{x^3}$. O bien $\begin{cases} \xi = x^3y \\ \eta = x \end{cases} \rightarrow u_\eta = -2yu = -2\xi\eta^{-3}u, u = p(\xi)e^{\xi\eta^{-2}}, u(x, y) = p(x^3y)e^{xy}$ solución general

O bien $\begin{cases} \xi = x^3y \\ \eta = y \end{cases}, u_\eta = \frac{2}{3}xu = \frac{2}{3}\xi^{1/3}\eta^{-1/3}u, u = p(\xi)e^{\xi^{1/3}\eta^{2/3}}, u(x, y) = p(x^3y)e^{xy}$.

Imponiendo el dato: $u(-1, y) = p(-y)e^{-y} = 1, p(v) = e^{-v} \rightarrow u(x, y) = e^{(x-x^3)y}$.

[Comprobamos: $3y(x-x^3)e^{xy} - y(x-3x^3)e^{xy} = 2xye^{xy}$ y además $u(-1, y) = e^0$].

Es única porque la recta $x = -1$ no es tangente a las características. O porque en el proceso de cálculo ha quedado $p(v)$ determinada de forma única $\forall v$. O porque $T(y) = 0 \cdot 3y - 1 \cdot (+1) = -1 \neq 0 \forall y$.



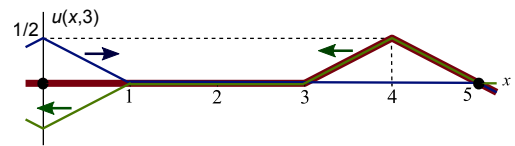
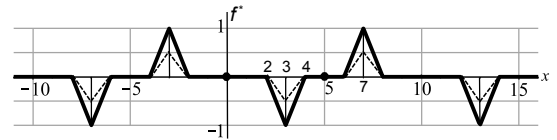
2. Sea $\begin{cases} u_{tt} - u_{xx} = 0, x \in [0, 5], t \in \mathbf{R} \\ u(x, 0) = \begin{cases} 2-x, x \in [2, 3] \\ x-4, x \in [3, 4] \\ 0, \text{resto de } [0, 5] \end{cases}, u_t(x, 0) = 0 \\ u(0, t) = u(5, t) = 0 \end{cases}$. Hallar el valor de $u(4, 3)$. Dibujar $u(x, 3)$. Hallar la expresión de $u(2, t)$ para $t \in [0, 3]$. [0.4 puntos]

Extendemos $f(x)$ a $f^*(x)$ de forma impar y 10-periódica.

La solución viene dada por $u(x, t) = \frac{1}{2}[f^*(x+t) + f^*(x-t)]$.

$u(4, 3) = \frac{1}{2}[f^*(7) + f^*(1)] = \frac{1}{2}[-f(3) + f(1)] = \frac{1}{2}[+1 + 0] = \frac{1}{2}$.

Para dibujar $u(x, 3)$ basta trasladar $\frac{1}{2}f^*$ a derecha e izquierda 3 unidades y sumar las gráficas. En ese instante se cancelan en $[0, 1]$ ambas gráficas. La onda que viajaba hacia la derecha ya ha rebotado y se ha invertido, y empieza a ir a la izquierda.



$u(2, t) = \frac{1}{2}[f^*(2+t) + f^*(2-t)]$. Para $t \in [0, 3]$ es $f^*(2-t) = 0$.

El valor de $f^*(2+t) = f(2+t)$ depende de t . En concreto: $u(2, t) = \frac{1}{2} \begin{cases} 2-(2+t), t \in [0, 1] \\ (2+t)-4, t \in [1, 2] \\ 0, t \in [2, 3] \end{cases} = \begin{cases} -t/2, t \in [0, 1] \\ t/2 - 1, t \in [1, 2] \\ 0, t \in [2, 3] \end{cases}$.

3. a) Resolver $\begin{cases} u_{tt} - 4u_{xx} - 2u_t + 4u_x = 0, x, t \in \mathbf{R} \\ u(x, 0) = f(x), u_t(x, 0) = \hat{f}(x) \end{cases}$ mediante la \mathcal{F} [identificar cuadrado perfecto]. Deducir la solución para $f(x) \equiv 1$. b) Escribir en forma canónica la ecuación y hallar a partir de ella su solución general. [0.7 puntos]

a) $\begin{cases} \hat{u}_{tt} + 4k^2\hat{u} - 2i k \hat{u} - 4k^2\hat{u} = 0 & \mu^2 - 2\mu + 4k^2 - 4ik = 0 \rightarrow \hat{u}(k, t) = p(k)e^{2(1+ik)t} + q(k)e^{-2ikt} \\ \hat{u}(k, 0) = \hat{f}(k), \hat{u}_t(k, 0) = \hat{f}'(k) & \mu = 1 \pm \sqrt{1 + 4ik - 4k^2} = 1 \pm (1 + 2ik) \end{cases}$

c.i. $\begin{cases} p(k) + q(k) = \hat{f}(k), q(k) = \hat{f}(k) - p(k) \\ 2(1+ik)p(k) - 2ikq(k) = \hat{f}'(k) & 2(1+2ik)p(k) = (1+2ik)\hat{f}(k) \end{cases} \rightarrow p(k) = \frac{1}{2}\hat{f}(k) = q(k)$.

$\hat{u}(k, t) = \frac{1}{2}e^{2t}\hat{f}(k)e^{ik2t} + \frac{1}{2}\hat{f}(k)e^{-ik2t} \rightarrow u(x, t) = \frac{1}{2}[f(x-2t)e^{2t} + f(x+2t)]$.

En particular, para $f(x) = 1$ obtenemos la solución $u(x, t) = \frac{1}{2}[e^{2t} + 1]$.

[Fácilmente comprobable: $u(x, 0) = \frac{1}{2}, u_t(x, 0) = e^0, u_{tt} - 4u_{xx} - 2u_t + 4u_x = 2e^{2t} - 0 - 2e^{2t} + 0 = 0$].

b) Las características son las de la ecuación de ondas (lo dicen las derivadas segundas):

$\begin{cases} \xi = x + 2t \\ \eta = x - 2t \end{cases}, \begin{cases} u_x = u_\xi + u_\eta \\ u_t = 2u_\xi - 2u_\eta \end{cases}, \begin{cases} u_{xx} = u_{\xi\xi} + 2u_{\xi\eta} + u_{\eta\eta} \\ u_{tt} = 4u_{\xi\xi} - 8u_{\xi\eta} + 4u_{\eta\eta} \end{cases} \rightarrow -16u_{\xi\eta} + 8u_\eta = 0, u_{\xi\eta} - \frac{1}{2}u_\eta = 0$ forma canónica.

$u_\eta = v, v_\xi = \frac{1}{2}v \rightarrow v = p^*(\eta)e^{\xi/2}, u = p(\eta)e^{\xi/2} + q(\xi), u(x, t) = p(x-2t)e^{x/2+t} + q(x+2t)$ solución general.

1. Sea $xy'' - (1+x)y' + y = 0$. **a)** Hallar 4 términos no nulos del desarrollo de una solución que se anule en $x=0$, dando la regla de recurrencia. **b)** ¿Están acotadas todas las soluciones en $x=0$? [0.4 puntos]
r) ¿Son analíticas todas las soluciones en $x=0$?

a) $x^2y'' - x(1+x)y' + xy = 0$. $x=0$ es singular regular con $r(r-1) - r + 0 = 0$, $r=2, 0$. Se anula en $x=0$:

$$y_1 = \sum_{k=0}^{\infty} c_k x^{k+2} \rightarrow \sum_{k=0}^{\infty} [(k+2)(k+1)c_k x^{k+1} - (k+2)c_k x^{k+1} - (k+2)c_k x^{k+2} + c_k x^{k+2}] = 0 \rightarrow$$

$$x^1: 2c_0 - 2c_0 = 0, \forall c_0. \quad x^2: 3c_1 - c_0 = 0, \quad c_1 = \frac{1}{3}c_0. \quad x^{k+1}: (k+2)kc_k - kc_{k-1} = 0 \rightarrow c_k = \frac{1}{k+2}c_{k-1}$$

$$\rightarrow c_2 = \frac{1}{4}c_1 = \frac{1}{12}c_0, \quad c_3 = \frac{1}{5}c_2 = \frac{1}{60}c_0, \dots \rightarrow \boxed{y_1 = x^2 + \frac{1}{3}x^3 + \frac{1}{12}x^4 + \frac{1}{60}x^5 + \dots} \quad [=2(e^x - 1 - x)].$$

b) La otra solución $y_2 = \sum_{k=0}^{\infty} b_k x^k + dy_1 \ln x$ también está acotada en $x=0$ (sea o no $d=0$), porque $x^2 \ln x \xrightarrow{x \rightarrow 0} 0$.

r) y_1 lo es. Si $d=0$ lo será $y_2 \rightarrow \sum_{k=0}^{\infty} [k(k-2)b_k x^{k-1} - (k-1)b_k x^k] + d[2y_1' - \frac{2}{x}y_1 - y_1] = 0 \rightarrow \begin{matrix} x^0: b_1 = b_0 \\ x^1: d[2] = 0 \end{matrix}$

[De hecho, con un poco de vista o alguna integral se puede dar la solución general sin series: $y = c_1 e^x + c_2(1+x)$].

2. Sea $\begin{cases} y'' - 2y' + \lambda y = 0 \\ y'(0) = y'(1) = 0 \end{cases}$. **a)** Probar que $\lambda=0$ es autovalor y escribir la autofunción $\{y_0\}$ asociada.
 Estudiar si $\lambda=-3$ y $\lambda=2$ son o no autovalores del problema. [0.6 puntos]
b) Hallar el coeficiente de $\{y_0\}$ en el desarrollo de $f(x) = e^x$ en serie de autofunciones.
c) Precisar cuántas soluciones tiene $y'' - 2y' - 3y = 3$, con esos mismos datos de contorno.
r) Precisar cuántas soluciones tiene $y'' - 2y' = 3$, con esos mismos datos de contorno.

En forma autoadjunta: $[e^{-2x}y']' + \lambda e^{-2x}y = 0$. Peso $r(x) = e^{-2x}$. $\mu^2 - 2\mu + \lambda = 0$, $\mu = 1 \pm \sqrt{1-\lambda}$.

a) $\lambda=0, \mu=0, 2: y = c_1 + c_2 e^{2x}, y' = 2c_2 e^{2x} \rightarrow \begin{cases} 2c_2 = 0 \\ 2c_2 e^2 = 0 \end{cases} \rightarrow \lambda=0$ autovalor, $y_0 = \{1\}$.

$\lambda=-3$ no puede ser autovalor pues $\alpha\alpha' = \beta\beta' = 0 \equiv q(x)$. O directamente:

$$\mu=0, 2, y = c_1 e^{3x} + c_2 e^{-x}, y' = 3c_1 e^{3x} - c_2 e^{-x} \rightarrow \begin{cases} 3c_1 - c_2 = 0 \\ 3c_1 e^3 - c_2 e^{-1} = 0 \end{cases} \rightarrow c_2[e^3 - e^{-1}] \rightarrow c_2 = c_1 = 0.$$

Si $\lambda=2, \mu=1 \pm i: y = [c_1 \cos x + c_2 \sin x] e^x$
 $y' = [(c_1 + c_2) \cos x + (c_2 - c_1) \sin x] e^{-x} \rightarrow \begin{cases} c_1 + c_2 = 0 \\ 2c_2 \sin 1 = 0 \end{cases} \rightarrow c_2 = c_1 = 0$. No autovalor.

b) $e^x = c_0 + \sum_{n=1}^{\infty} c_n y_n(x) \rightarrow c_0 = \frac{\langle e^x, y_0 \rangle}{\langle y_0, y_0 \rangle} = \frac{\int_0^1 e^{-x} dx}{\int_0^1 e^{-2x} dx} = 2 \frac{1-e^{-1}}{1-e^{-2}} = 2e \frac{e-1}{e^2-1} = \frac{2e}{e+1}$.

c) Como el problema homogéneo tiene sólo la solución trivial $y \equiv 0$, el no homogéneo tiene **solución única**.
 [Directamente: La solución general de la no homogénea es: $y = c_1 e^{3x} + c_2 e^{-x} - 1 \xrightarrow{c.c.} y = -1$].

r) $[e^{-2x}y']' = 3e^{-2x}$. $\int_0^1 3e^{-2x} dx \neq 0 \Rightarrow$ **no tiene solución**. [O imponiendo los datos a $y = c_1 e^{3x} + c_2 e^{-x} - \frac{3}{2}x$].

3. Sea el problema no homogéneo $\begin{cases} u_t - u_{xx} + 3u = F(x), x \in (0, \pi), t > 0 \\ u(x, 0) = u(0, t) = u(\pi, t) = 0 \end{cases}$, con **a)** $F(x) = 4 \sin x$, **b)** $F(x) = \pi$.
 Hallar la solución en el caso **a)** y los 2 primeros términos no nulos de la serie solución en **b)**. [0.8 puntos]
r) Calcular toda la serie solución del caso **b)**.

$$u = X(x)T(t), (T' + 3T)X'' = XT', \frac{X''}{X} = \frac{T'}{T} + 3 = -\lambda \rightarrow \begin{cases} X'' + \lambda X = 0 \\ X(0) = X(\pi) = 0 \end{cases} \rightarrow \lambda_n = n^2, n = 1, 2, \dots, X_n = \{\sin nx\}.$$

[Y además $T' + (3+\lambda)T = 0$, que aquí no se utiliza por tratarse de un problema no homogéneo].

Llevamos la serie $u(x, t) = \sum_{n=1}^{\infty} T_n(t) \sin nx$ a la EDP no homogénea y al dato inicial para calcular los T_n :

$\sum_{n=1}^{\infty} [T_n' + n^2 T_n + 3T_n] \sin nx = F(x)$, función a desarrollar en $\sin nx$. Para **a)**, F ya está desarrollada. Para **b)**:

$$c_n = \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} \pi \sin nx dx = \left[-\frac{2}{n} \cos nx \right]_0^{\pi} = 2 \frac{1 - (-1)^n}{n} \rightarrow \pi = \sum_{n=1}^{\infty} \frac{4}{2n-1} \sin(2n-1)x = 4 \sin x + \frac{4}{3} \sin 3x + \dots$$

Además: $u(x, 0) = \sum_{n=1}^{\infty} T_n(0) \sin nx = 0 \rightarrow T_n(0) = 0$ para todo n . Nos queda en cada caso:

a) Todos los $T_n \equiv 0$ menos $T_1' + 4T_1 = 4, T_1(0) = 0$. Solución general: $T_1 = Ce^{-4t} + 1 \xrightarrow{T_1(0)=0} T_1(t) = 1 - e^{-4t}$.

[La $T_{1p} = 1$ salta a la vista, o bien: $T_1 = Ce^{-4t} + e^{-4t} \int 4e^{4t} dt = Ce^{-4t} + 1$]. La solución es: $\boxed{u = (1 - e^{-4t}) \sin x}$.

b) A la vista del desarrollo de π anterior, es no nulo el T_1 (el mismo de **a)**) y el siguiente no nulo lo da:

$$\begin{cases} T_3' + 12T_3 = \frac{4}{3} \\ T_3(0) = 0 \end{cases}. T_3 = Ce^{-12t} + \frac{1}{9} \xrightarrow{d.i.} C = -\frac{1}{9}. \text{ Por tanto: } \boxed{u = (1 - e^{-4t}) \sin x + \frac{1}{9}(1 - e^{-12t}) \sin 3x + \dots}$$

r) $\begin{cases} T_n' + (n^2 + 3)T_n = c_n \\ T_n(0) = 0 \end{cases}$. $T_n = \frac{c_n}{n^2 + 3} [1 - e^{-(n^2 + 3)t}]$. Por tanto: $\boxed{u = \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1 - e^{-4(n^2 - n + 1)t}}{(2n-1)(n^2 - n + 1)} \sin(2n-1)x}$.