ANÁLISIS MATEMÁTICO III – PRIMER CUATRIMESTRE 2021

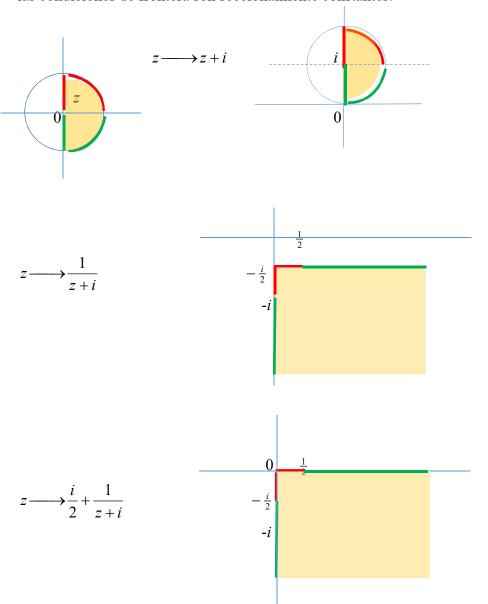
EXAMEN INTEGRADOR – QUINTA FECHA –03/09/2021 RESOLUCIÓN ESQUEMÁTICA

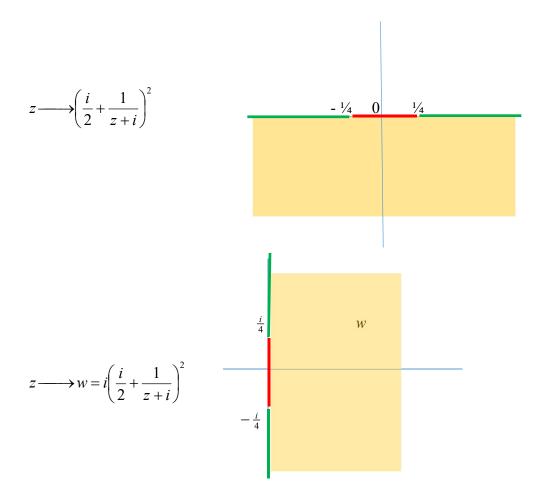
1) Hallar u(x,y) acotada que sea solución del problema de Dirichlet en el semicírculo $S = \{(x,y) \in \Re^2 : x^2 + y^2 < 1, x > 0\}$ con condiciones en la frontera u(x,y) = 1 para $y \ge 0$ y u(x,y) = 1 para y < 0. ¿Es única? Describir un sistema físico que pueda modelarse mediante este problema.

Resolución: Se trata del problema

$$\begin{cases} (i) \ \Delta u(x,y) = 0 \ , & x^2 + y^2 < 1, x > 0 \\ (ii) \ u(x,y) = 1 \ , & x^2 + y^2 = 1, y > 0 \\ (ii) \ u(x,y) = 0 \ , & x^2 + y^2 = 1, y < 0 \end{cases}$$

que se puede resolver mediante el método de las transformaciones conformes, dado que las condiciones de frontera son seccionalmente constantes.





Ahora, buscamos u en la forma

$$u(x,y) = aArg\left(w(x+iy) - \frac{i}{4}\right) + bArg\left(w(x+iy) + \frac{i}{4}\right) + c$$

y determinamos las constantes a partir de las ecuaciones

1)
$$a\frac{\pi}{2} + b\frac{\pi}{2} + c = 0$$

$$2) - a\frac{\pi}{2} + b\frac{\pi}{2} + c = 1$$

$$3) - a\frac{\pi}{2} - b\frac{\pi}{2} + c = 0$$

y obtenemos $a = -\frac{1}{\pi}$, $b = \frac{1}{\pi}$ y c = 0. Por lo tanto,

$$u(x,y) = -\frac{1}{\pi} Arg\left(w(x+iy) - \frac{i}{4}\right) + \frac{1}{\pi} Arg\left(w(x+iy) + \frac{i}{4}\right)$$

Finalmente, dado que $-\frac{\pi}{2} \le Arg\left(w(x+iy) - \frac{i}{4}\right) \le \frac{\pi}{2} \quad y - \frac{\pi}{2} \le Arg\left(w(x+iy) + \frac{i}{4}\right) \le \frac{\pi}{2}$,

podemos utilizar la función arcotangente para el cálculo de los argumentos principales, es decir:

$$u(x,y) = -\frac{1}{\pi} artg \left(\frac{\operatorname{Im} \left(w(x+iy) - \frac{i}{4} \right)}{\operatorname{Re} \left(w(x+iy) - \frac{i}{4} \right)} \right) + \frac{1}{\pi} artg \left(\frac{\operatorname{Im} \left(w(x+iy) + \frac{i}{4} \right)}{\operatorname{Re} \left(w(x+iy) + \frac{i}{4} \right)} \right)$$

donde
$$w(x + iy) = i \left(\frac{i}{2} + \frac{1}{x + (y + 1)i} \right)^2$$
.

Esta es la única solución acotada del problema planteado, como se prueba en al apéndice de los Apuntes sobre Ecuaciones Diferenciales.

2) Resolver:

$$\begin{cases} (i) \frac{\partial^{2} u}{\partial t^{2}}(x,t) + \frac{\partial u(x,t)}{\partial t}(x,t) - \frac{\partial^{2} u(x,t)}{\partial x^{2}}(x,t) = 0 & : \quad 0 < x < 1, t > 0 \\ (ii) u(0,t) = \frac{\partial u}{\partial x}(1,t) = 0 & : \quad t \ge 0 \\ (iii) u(x,0) = -4sen(\frac{\pi}{2}x) + 3sen(\frac{5\pi}{2}x) & : \quad 0 \le x \le 1 \\ (iv) \frac{\partial u}{\partial t}(x,0) = 0 & : \quad 0 \le x \le 1 \end{cases}$$

Resolución: Podemos utilizar el popular método de separación de variables – principio de superposición. La condición inicial (*iii*) sugiere buscar, directamente, soluciones de la forma

$$u(x,t) = sen(\frac{\pi}{2}x)\alpha(t) + sen(\frac{5\pi}{2}x)\beta(t)$$
 (*)

Observación: cualesquiera sean las funciones α y β , la función (*) verifica las condiciones de frontera (ii), como puede comprobarse directamente.

En la ecuación (i), e indicando la derivada respecto de t mediante un puntito (homenaje permanente a Don Isaac):

$$sen(\frac{\pi}{2}x)\ddot{\alpha}(t) + sen(\frac{5\pi}{2}x)\ddot{\beta}(t) + sen(\frac{\pi}{2}x)\dot{\alpha}(t) + sen(\frac{5\pi}{2}x)\dot{\beta}(t) +$$

$$+ \frac{\pi^2}{4}sen(\frac{\pi}{2}x)\alpha(t) + \frac{25\pi^2}{4}sen(\frac{5\pi}{2}x)\beta(t) = 0$$

Es decir:

$$sen(\frac{\pi}{2}x)[\ddot{\alpha}(t) + \dot{\alpha}(t) + \frac{\pi^2}{4}\alpha(t)] + sen(\frac{5\pi}{2}x)[\ddot{\beta}(t) + \dot{\beta}(t) + \frac{25\pi^2}{4}\beta(t)] = 0$$

Tenemos, entonces, las ecuaciones

$$\ddot{\alpha}(t) + \dot{\alpha}(t) + \frac{\pi^2}{4}\alpha(t) = 0$$
 y $\ddot{\beta}(t) + \dot{\beta}(t) + \frac{25\pi^2}{4}\beta(t) = 0$

cuyas soluciones generales (Álgebra II) son, respectivamente,

$$\alpha(t) = e^{-\frac{t}{2}} \left[A\cos\left(\frac{t}{2}\sqrt{\pi^2 - 1}\right) + Bsen\left(\frac{t}{2}\sqrt{\pi^2 - 1}\right) \right]$$

$$\beta(t) = e^{-\frac{t}{2}} \left[C \cos\left(\frac{t}{2}\sqrt{25\pi^2 - 1}\right) + Dsen\left(\frac{t}{2}\sqrt{25\pi^2 - 1}\right) \right]$$

Por lo tanto, cualesquiera sean las constantes A, B, C y D, la función

$$u(x,t) = sen\left(\frac{\pi}{2}x\right)e^{-\frac{t}{2}}\left[A\cos\left(\frac{t}{2}\sqrt{\pi^2 - 1}\right) + Bsen\left(\frac{t}{2}\sqrt{\pi^2 - 1}\right)\right]$$
$$+ sen\left(\frac{5\pi}{2}x\right)e^{-\frac{t}{2}}\left[C\cos\left(\frac{t}{2}\sqrt{25\pi^2 - 1}\right) + Dsen\left(\frac{t}{2}\sqrt{25\pi^2 - 1}\right)\right]$$

verifica la ecuación (i) y también las condiciones de frontera (ii), como hemos observado previamente. Veamos ahora las condiciones iniciales (iii) y (iv):

$$u(x,0) = sen\left(\frac{\pi}{2}x\right)A + sen\left(\frac{5\pi}{2}x\right)C : A = -4, C = 3$$

$$\frac{\partial u}{\partial t}(x,t) = -\frac{1}{2}sen\left(\frac{\pi}{2}x\right)e^{-\frac{t}{2}}\left[A\cos\left(\frac{t}{2}\sqrt{\pi^2 - 1}\right) + Bsen\left(\frac{t}{2}\sqrt{\pi^2 - 1}\right)\right] + sen\left(\frac{\pi}{2}x\right)e^{-\frac{t}{2}}\left[-Asen\left(\frac{t}{2}\sqrt{\pi^2 - 1}\right)\frac{\sqrt{\pi^2 - 1}}{2} + B\cos\left(\frac{t}{2}\sqrt{\pi^2 - 1}\right)\frac{\sqrt{\pi^2 - 1}}{2}\right] + sen\left(\frac{\pi}{2}x\right)e^{-\frac{t}{2}}\left[-Asen\left(\frac{t}{2}\sqrt{\pi^2 - 1}\right)\frac{\sqrt{\pi^2 - 1}}{2} + B\cos\left(\frac{t}{2}\sqrt{\pi^2 - 1}\right)\frac{\sqrt{\pi^2 - 1}}{2}\right] + sen\left(\frac{\pi}{2}x\right)e^{-\frac{t}{2}}\left[-Asen\left(\frac{t}{2}\sqrt{\pi^2 - 1}\right)\frac{\sqrt{\pi^2 - 1}}{2} + B\cos\left(\frac{t}{2}\sqrt{\pi^2 - 1}\right)\frac{\sqrt{\pi^2 - 1}}{2}\right] + sen\left(\frac{\pi}{2}x\right)e^{-\frac{t}{2}}\left[-Asen\left(\frac{t}{2}\sqrt{\pi^2 - 1}\right)\frac{\sqrt{\pi^2 - 1}}{2} + B\cos\left(\frac{t}{2}\sqrt{\pi^2 - 1}\right)\frac{\sqrt{\pi^2 - 1}}{2}\right] + sen\left(\frac{\pi}{2}x\right)e^{-\frac{t}{2}}\left[-Asen\left(\frac{t}{2}\sqrt{\pi^2 - 1}\right)\frac{\sqrt{\pi^2 - 1}}{2} + B\cos\left(\frac{t}{2}\sqrt{\pi^2 - 1}\right)\frac{\sqrt{\pi^2 - 1}}{2}\right] + sen\left(\frac{\pi}{2}x\right)e^{-\frac{t}{2}}\left[-Asen\left(\frac{t}{2}\sqrt{\pi^2 - 1}\right)\frac{\sqrt{\pi^2 - 1}}{2} + B\cos\left(\frac{t}{2}\sqrt{\pi^2 - 1}\right)\frac{\sqrt{\pi^2 - 1}}{2}\right] + sen\left(\frac{\pi}{2}x\right)e^{-\frac{t}{2}}\left[-Asen\left(\frac{t}{2}\sqrt{\pi^2 - 1}\right)\frac{\sqrt{\pi^2 - 1}}{2}\right] + sen\left(\frac{\pi$$

$$-\frac{1}{2}sen\left(\frac{5\pi}{2}x\right)e^{-\frac{t}{2}}\left[C\cos\left(\frac{t}{2}\sqrt{25\pi^{2}-1}\right) + Dsen\left(\frac{t}{2}\sqrt{25\pi^{2}-1}\right)\right] + \\ + sen\left(\frac{5\pi}{2}x\right)e^{-\frac{t}{2}}\left[-Csen\left(\frac{t}{2}\sqrt{25\pi^{2}-1}\right)\frac{\sqrt{25\pi^{2}-1}}{2} + D\cos\left(\frac{t}{2}\sqrt{25\pi^{2}-1}\right)\frac{\sqrt{25\pi^{2}-1}}{2}\right]$$

Para t = 0:

$$\begin{split} \frac{\partial u}{\partial t}(x,0) &= -\frac{1}{2}sen\left(\frac{\pi}{2}x\right)A + sen\left(\frac{\pi}{2}x\right)B\frac{\sqrt{\pi^2 - 1}}{2} + \\ &- \frac{1}{2}sen\left(\frac{5\pi}{2}x\right)C + sen\left(\frac{5\pi}{2}x\right)D\frac{\sqrt{25\pi^2 - 1}}{2} = \\ &= sen\left(\frac{\pi}{2}x\right)\left[-\frac{A}{2} + \frac{B\sqrt{\pi^2 - 1}}{2}\right] + sen\left(\frac{5\pi}{2}x\right)\left[-\frac{C}{2} + \frac{D\sqrt{25\pi^2 - 1}}{2}\right] \end{split}$$

Es decir:

$$A = -4$$
, $C = 3$, $B = \frac{A}{\sqrt{\pi^2 - 1}} = -\frac{4}{\sqrt{\pi^2 - 1}}$ y $D = \frac{C}{\sqrt{25\pi^2 - 1}} = \frac{3}{\sqrt{25\pi^2 - 1}}$

Por lo tanto, la solución del problema es

$$u(x,t) = -4sen\left(\frac{\pi}{2}x\right)e^{-\frac{t}{2}}\left[\cos\left(\frac{t}{2}\sqrt{\pi^{2}-1}\right) + \frac{1}{\sqrt{\pi^{2}-1}}sen\left(\frac{t}{2}\sqrt{\pi^{2}-1}\right)\right] + 3sen\left(\frac{5\pi}{2}x\right)e^{-\frac{t}{2}}\left[\cos\left(\frac{t}{2}\sqrt{25\pi^{2}-1}\right) + \frac{1}{\sqrt{25\pi^{2}-1}}sen\left(\frac{t}{2}\sqrt{25\pi^{2}-1}\right)\right]$$

3) Sean $f: \mathbb{R} \longrightarrow \mathbb{R}$ tal que $g: \mathbb{R} \longrightarrow \mathbb{R}$ tales que

$$f(x) = \begin{cases} x & si |x| \le 1 \\ 0 & si |x| > 1 \end{cases} \quad \text{y} \quad g(x) = \begin{cases} \frac{x \cos(x) - sen(x)}{x^2} & si \ x \ne 0 \\ 0 & si \ x = 0 \end{cases}$$

Hallar, si existen, las transformadas de Fourier de f y de g y calcular la integral $\int_{-\infty}^{+\infty} \frac{[x\cos(x) - sen(x)]^2}{x^4} dx$, previo estudio de convergencia.

Resolución: Es evidente que f es seccionalmente continua y absolutamente integrable, por lo tanto admite transformada de Fourier. Ahora, estudiemos la existencia de la transformada de Fourier de g, que es claramente continua en $\Re - \{0\}$. Veamos si lo es en 0. Para todo $x \neq 0$, es

$$g(x) = \frac{x(1 - \frac{1}{2!}x^2 + \frac{1}{4!}x^4 - \dots) - (x - \frac{1}{3!}x^3 + \frac{1}{5!}x^5 + \dots)}{x^2} =$$

$$= \frac{(-\frac{1}{2!} + \frac{1}{3!})x^3 + (\frac{1}{4!} - \frac{1}{5!})x^5 - (-\frac{1}{6!} + \frac{1}{7!})x^7 \dots}{x^2} =$$

$$= (-\frac{1}{2!} + \frac{1}{3!})x + (\frac{1}{4!} - \frac{1}{5!})x^3 + (-\frac{1}{6!} + \frac{1}{7!})x^5 + \dots$$

y por lo tanto g es continua en x = 0, pues $_x \underline{Lim}_0 g(x) = 0 = g(0)$. Ahora, respecto de la existencia de su transformada de Fourier, para cada real b > 1:

$$\int_{-b}^{b} g(x)e^{-i\omega x}dx = \int_{-1}^{1} g(x)e^{-i\omega x}dx + \int_{-b}^{-1} g(x)e^{-i\omega x}dx + \int_{1}^{+b} g(x)e^{-i\omega x}dx =$$

$$= \int_{-1}^{1} g(x)e^{-i\omega x}dx + \int_{-b}^{1} \frac{\cos(x)}{x}e^{-i\omega x}dx - \int_{-b}^{1} \frac{\sin(x)}{x^{2}}e^{-i\omega x}dx + \int_{1}^{b} \frac{\cos(x)}{x}e^{-i\omega x}dx - \int_{1}^{b} \frac{\sin(x)}{x^{2}}e^{-i\omega x}dx$$

La primera integral no es impropia, pues g es continua; las integrales tercera y quinta convergen absolutamente (cuando $b \longrightarrow +\infty$), pues para todo $x \ne 0$: $\left| \frac{sen(x)e^{-i\omega x}}{x^2} \right| \le \frac{1}{x^2}$.

Mediante el cambio de variable de integración x = -t en la segunda integral, la suma de las integrales segunda y cuarta nos queda

$$\int_{-b}^{-1} \frac{\cos(x)}{x} e^{-i\omega x} dx + \int_{1}^{b} \frac{\cos(x)}{x} e^{-i\omega x} dx = \int_{b}^{1} \frac{\cos(-t)}{-t} e^{i\omega t} (-dt) + \int_{1}^{b} \frac{\cos(x)}{x} e^{-i\omega x} dx =$$

$$= \int_{b}^{1} \frac{\cos(t)}{t} e^{i\omega t} dt + \int_{1}^{b} \frac{\cos(x)}{x} e^{-i\omega x} dx = -\int_{1}^{b} \frac{\cos(t)}{t} e^{i\omega t} dt + \int_{1}^{b} \frac{\cos(x)}{x} e^{-i\omega x} dx =$$

$$= \int_{1}^{b} \frac{\cos(x)}{x} [e^{-i\omega x} - e^{i\omega x}] dx = -2i \int_{1}^{b} \frac{\cos(x) sen(\omega x)}{x} dx$$

La convergencia de esta integral (cuando $b \longrightarrow +\infty$) puede probarse mediante el criterio de Dirichlet (página 9 de los Apuntes sobre Integrales Impropias). Hemos comprobado la existencia de la transformada de Fourier de g en el sentido del valor principal, es decir:

la existencia de
$$vp \int_{-\infty}^{+\infty} g(x)e^{i\omega x} dx$$
 para todo $\omega \in \Re$.

Ahora, calculemos:

$$\hat{f}(\omega) = \int_{-\infty}^{+\infty} f(x)e^{-i\omega x} dx = \int_{-1}^{1} xe^{-i\omega x} dx \stackrel{\omega=0}{=} \int_{-1}^{1} \left\{ \frac{d}{dx} \left[\frac{xe^{-i\omega x}}{-i\omega} \right] + \frac{e^{-i\omega x}}{i\omega} \right\} dx =$$

$$= \left[\frac{xe^{-i\omega x}}{-i\omega} \right]_{x=-1}^{x=1} + \frac{1}{i\omega} \int_{-1}^{1} e^{-i\omega x} dx = \frac{e^{-i\omega x} - (-1)e^{i\omega x}}{-i\omega} + \frac{1}{i\omega} \left[\frac{e^{-i\omega x}}{-i\omega} \right]_{x=-1}^{x=1} =$$

$$= \frac{e^{-i\omega x} + e^{i\omega x}}{-i\omega} + \frac{e^{-i\omega x} - e^{i\omega x}}{\omega^{2}} = i\frac{e^{-i\omega x} + e^{i\omega x}}{\omega} - \frac{e^{i\omega x} - e^{-i\omega x}}{\omega^{2}} =$$

$$= 2i\frac{\cos(\omega)}{\omega} - 2i\frac{\sin(\omega)}{\omega^{2}} = 2i\frac{\omega\cos(\omega) - \sin(\omega)}{\omega^{2}}$$

Ahora, para $\omega = 0$, $\hat{f}(0) = \int_{-1}^{1} x dx = 0$ y resulta, finalmente,

$$\hat{f}(\omega) = \begin{cases} \frac{\omega \cos(\omega) - sen(\omega)}{\omega^2} & si \ \omega \neq 0\\ 0 & si \ \omega = 0 \end{cases}$$

Es decir: $\hat{f}(\omega) = g(\omega)$. Ahora, f es seccionalmente continua y admite derivadas laterales finitas en todos los puntos de su dominio, por lo tanto podemos, aplicar el Teorema de Inversión (página 5 de los Apuntes sobre la Transformación de Fourier): para todo $x \in \Re$ se verifica

$$\frac{1}{2\pi} v p \int_{-\infty}^{+\infty} \hat{f}(\omega) e^{i\omega x} d\omega = \frac{1}{2} [f(x^{-}) + f(x^{+})]$$

Indiquemos con f la función del segundo miembro, es decir:

$$f(x) = \begin{cases} 0 & si & x < -1 \\ -\frac{1}{2} & si & x = -1 \\ x & si & -1 < x < 1 \\ \frac{1}{2} & si & x = 1 \\ 0 & si & x > 1 \end{cases}$$

Entonces, $f(x) = \frac{1}{2\pi} v p \int_{-\infty}^{+\infty} \hat{f}(\omega) e^{i\omega x} d\omega = \frac{1}{2\pi} v p \int_{-\infty}^{+\infty} g(\omega) e^{i\omega x} d\omega$ $x \in \Re$. Por lo tanto, para

todo $x \in \Re$: $vp \int_{-\infty}^{+\infty} g(\omega)e^{-i\omega x}d\omega = 2\pi f(-x)$, y renombrando las variables obtenemos la transformada de Fourier de g:

$$\hat{g}(\omega) = vp \int_{-\infty}^{+\infty} g(t)e^{-it\omega}dt = 2\pi f(-\omega) = \begin{cases} 0 & si & \omega < -1 \\ \frac{1}{2} & si & \omega = -1 \\ -\omega & si & -1 < \omega < 1 \\ -\frac{1}{2} & si & \omega = 1 \\ 0 & si & \omega > 1 \end{cases}$$

Finalmente, la convergencia de la integral $\int_{-\infty}^{+\infty} \frac{[x\cos(x) - sen(x)]^2}{x^4} dx = \int_{-\infty}^{+\infty} |g(x)|^2 dx$ se puede probar observando que g es continua (lo hemos probado arriba) y que para |x| > 1, es

$$\frac{\left[x\cos(x) - sen(x)\right]^2}{x^4} \le \frac{(|x|+1)^2}{x^4} = \frac{1}{x^2} + \frac{2}{|x|^3} + \frac{1}{x^4}$$

Por lo tanto, la integral converge y para calcularla podemos utilizar la identidad de Parseval:

$$\int_{-\infty}^{+\infty} \frac{\left[x\cos(x) - sen(x)\right]^2}{x^4} dx = \int_{-\infty}^{+\infty} \left|g(x)\right|^2 dx = \int_{-\infty}^{+\infty} \left|g(\omega)\right|^2 d\omega = \int_{-\infty}^{+\infty} \left|\hat{f}(\omega)\right|^2 d\omega =$$
 (Teorema de Parseval)
$$= 2\pi \int_{-\infty}^{+\infty} \left|f(x)\right|^2 dx = 2\pi \int_{-1}^{1} x^2 dx = \frac{4\pi}{3}$$

4) Dada una constante real c > 0 y una función $\phi : \Re \longrightarrow \Re$, resolver

$$\begin{cases} (i) \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x, y) = \frac{1}{c} \frac{\partial u}{\partial t}(x, t) + \phi(x) & : \quad -\infty < x < +\infty, t > 0 \\ (ii) u(x, 0) = e^{-|x|} & : \quad -\infty < x < +\infty \end{cases}$$

especificando las condiciones supuestas sobre ϕ .

Resolución: Vamos a suponer que ϕ admite transformada de Fourier y que puede recuperarse mediante la fórmula de inversión. Ahora, respecto de la función u, vamos a suponer que es maravillosamente integrable y derivable. Aplicando la transformación de Fourier en (i) (respecto de x, obviamente):

$$-\omega^{2}\hat{u}(\omega,t) = \frac{1}{c}\frac{\partial \hat{u}}{\partial t}(\omega,t) + \hat{\phi}(\omega)$$

donde $\hat{u}(\omega,t) = \int_{-\infty}^{+\infty} u(x,t)e^{-i\omega x}dx$. Una de las condiciones que hemos supuesto sobre u es la posibilidad de intercambiar su transformación de Fourier con la derivación respecto de t. Ahora, multiplicando la ecuación

$$\frac{\partial \hat{u}}{\partial t}(\omega, t) + c\omega^2 \hat{u}(\omega, t) + c\hat{\phi}(\omega) = 0 \tag{*1}$$

por el factor integrante $e^{c\omega^2 t}$:

$$e^{c\omega^2 t} \frac{\partial \hat{u}}{\partial t}(\omega, t) + e^{c\omega^2 t} c^2 \omega^2 \hat{u}(\omega, t) + e^{c\omega^2 t} c^2 \hat{\phi}(\omega) = 0$$

resulta que para todo $\omega \neq 0$

$$\frac{d}{dt}\left[e^{c\omega^2t}\hat{u}(\omega,t) + \frac{e^{c\omega^2t}}{\omega^2}\hat{\phi}(\omega)\right] = 0$$

Dado que esto es válido para todo $t \in (0,+\infty)$, la función entre corchetes es constante respecto de t, es decir:

$$e^{c\omega^2 t}\hat{u}(\omega,t) + \frac{e^{c\omega^2 t}}{\omega^2}\hat{\phi}(\omega) = \alpha(\omega)$$

para alguna función α , es decir:

$$\hat{u}(\omega,t) = \alpha(\omega)e^{-c\omega^2t} - \frac{\hat{\phi}(\omega)}{\omega^2} \quad , \quad \omega \neq 0, t \ge 0$$
 (*2)

Para $\omega = 0$, la ecuación (*1) queda $\frac{\partial \hat{u}}{\partial t}(0,t) + c\hat{\phi}(0) = 0$, entonces existe una constante k tal que

$$\hat{u}(0,t) = -tc\,\hat{\phi}(0) + k \quad , \ t \ge 0$$
 (*3)

Ahora, de la condición inicial (ii):

$$\hat{u}(\omega,0) = \int_{-\infty}^{+\infty} u(x,0)e^{-i\omega x} dx = \int_{-\infty}^{(ii)} e^{-|x|-i\omega x} dx = \frac{2}{1+\omega^2}$$

(la última igualdad es una cuenta bastante sencilla y puede verse en el Ejemplo 3 de los Apuntes Sobre la Transformada de Fourier, página 9). Reemplazando en (*2):

$$\frac{2}{1+\omega^2} = \alpha(\omega) - \frac{\hat{\phi}(\omega)}{\omega^2}$$

podemos despejar la función α y entonces, para todo $\omega \neq 0, t \geq 0$:

$$\hat{u}(\omega,t) = \left[\frac{2}{1+\omega^2} + \frac{\hat{\phi}(\omega)}{\omega^2}\right] e^{-c\omega^2 t} - \frac{\hat{\phi}(\omega)}{\omega^2} = \frac{2e^{-c\omega^2 t}}{1+\omega^2} + \frac{e^{-c\omega^2 t}}{\omega^2} + \frac{e^{$$

Obsérvese que:

(a) el primer término, $\frac{2e^{-c\omega^2t}}{1+\omega^2}$, es solución del caso $\hat{\phi} = 0$ (es decir: el caso homogéneo) de la ecuación (*1) con la condición inicial $\hat{u}(\omega,0) = \frac{2}{1+\omega^2}$;

(b) el segundo término,

$$\frac{e^{-c\omega^{2}t} - 1}{\omega^{2}} \hat{\phi}(\omega) = \frac{1}{\omega^{2}} \left[-c\omega^{2}t + \frac{1}{2!}(c\omega^{2}t)^{2} - \frac{1}{3!}(c\omega^{2}t)^{3} + \dots \right] \hat{\phi}(\omega) =$$

$$= \left[-ct + \frac{1}{2!}(ct)^{2}\omega^{2} - \frac{1}{3!}(ct)^{3}\omega^{4} + \dots \right] \hat{\phi}(\omega)$$

tiende a $-ct\hat{\phi}(0)$ cuando $\omega \longrightarrow 0$. Por lo tanto, $\omega \underline{Lim}_0 \hat{u}(\omega,t) = 2 - ct\hat{\phi}(0)$. Comparando con (*3), la elección k = 2 implica la continuidad de \hat{u} en la semirrecta de ecuación $\omega = 0$ de su dominio.

Finalmente, obtenemos

$$u(x,t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \hat{u}(\omega,t) e^{i\omega x} d\omega = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \left[\frac{2e^{-c\omega^2 t}}{1+\omega^2} + \frac{e^{-c\omega^2 t}}{\omega^2} - 1 \hat{\phi}(\omega) \right] e^{i\omega x} d\omega$$

(alguna cuenta más se puede hacer).

5) Obtener $x_1(t)$ y $x_2(t)$ que para $t \ge 0$ verifican

$$\begin{cases} (1) & x_1'(t) = -3x_1(t) + x_2(t) \\ (2) & x_2'(t) = x_1(t) - 2x_2(t) + e^{-t}H(t) \end{cases}$$

con las condiciones $x_1(0) = x_2(0) = 0$, siendo H la función de Heaviside.

Resolución: La matriz $A = \begin{bmatrix} -3 & 1 \\ 1 & -2 \end{bmatrix}$ es diagonalizable en los reales y por lo tanto el sistema se puede resolver con facilidad utilizando los métodos aprendidos en Álgebra II. Nosotros utilizaremos en esta resolución la transformación de Laplace.

Transformando el sistema y utilizando mayúsculas para las transformadas de Laplace de las funciones involucradas, tenemos (dadas las condiciones iniciales $x_1(0) = x_2(0) = 0$):

$$\begin{cases} (\widetilde{1}) \ s X_1(s) = -3 X_1(s) + X_2(s) \\ (\widetilde{2}) \ s X_2(s) = X_1(s) - 2 X_2(s) + \frac{1}{s+1} \end{cases}, \quad \text{Re}(s) > -1$$

Acomodando un poco las ecuaciones

$$\begin{cases} (\widetilde{1})(s+3)X_1(s) - X_2(s) = 0\\ (\widetilde{2}) - X_1(s) + (s+2)X_2(s) = \frac{1}{s+1} \end{cases}$$

y despejando:

$$X_1(s) = \frac{\det\begin{bmatrix} 0 & -1\\ \frac{1}{s+1} & s+2 \end{bmatrix}}{s^2 + 5s + 5} = \frac{1}{(s+1)(s^2 + 5s + 5)}$$

$$X_2(s) = \frac{\det\begin{bmatrix} s+3 & 0\\ -1 & \frac{1}{s+1} \end{bmatrix}}{s^2 + 5s + 5} = \frac{s+3}{(s+1)(s^2 + 5s + 5)}$$

Factorizamos

$$(s+1)(s^2+5s+5) = (s+1)(s-\lambda_1)(s-\lambda_2)$$

donde $\lambda_1 = \frac{1}{2}(-5+\sqrt{5})$ y $\lambda_2 = \frac{1}{2}(-5-\sqrt{5})$ son las raíces de s^2+5s+5 (es decir: los autovalores de la matriz A; oh, casualidad!). Es importante observar que $\lambda_2 < \lambda_1 < -1$, pues estamos trabajando con la condición Re(s) > -1 y por lo tanto $s^2+5s+5\neq 0$.

Ahora, cualesquiera sean las constantes a, b y c (distintas) se verifican las identidades

$$\frac{\frac{1}{(a-b)(a-c)}}{s-a} + \frac{\frac{1}{(b-a)(b-c)}}{s-b} + \frac{\frac{1}{(c-a)(c-b)}}{s-c} = \frac{1}{(s-a)(s-b)(s-c)}$$
(*1)

$$\frac{\frac{a+3}{(a-b)(a-c)}}{s-a} + \frac{\frac{b+3}{(b-a)(b-c)}}{s-b} + \frac{\frac{c+3}{(c-a)(c-b)}}{s-c} = \frac{s+3}{(s-a)(s-b)(s-c)}$$
(*2)

para cada $s \in \mathbb{C} - \{a,b,c\}$ (vieja y conocida descomposición en fracciones simples). Por lo tanto,

$$X_1(s) = \frac{\frac{1}{(a-b)(a-c)}}{s-a} + \frac{\frac{1}{(b-a)(b-c)}}{s-b} + \frac{\frac{1}{(c-a)(c-b)}}{s-c} \quad \text{y} \quad X_2(s) = \frac{\frac{a+3}{(a-b)(a-c)}}{s-a} + \frac{\frac{b+3}{(b-a)(b-c)}}{s-b} + \frac{\frac{c+3}{(c-a)(c-b)}}{s-c}$$

donde a=-1, $b=\lambda_1=-\frac{5}{2}+\frac{\sqrt{5}}{2}$ y $c=\lambda_2=-\frac{5}{2}-\frac{\sqrt{5}}{2}$. Finalmente, entonces,

$$x_1(t) = \left[\frac{e^{at}}{(a-b)(a-c)} + \frac{e^{bt}}{(b-a)(b-c)} + \frac{e^{ct}}{(c-a)(c-b)} \right] H(t)$$

$$x_2(t) = \left[\frac{(a+3)e^{at}}{(a-b)(a-c)} + \frac{(b+3)e^{bt}}{(b-a)(b-c)} + \frac{(c+3)e^{ct}}{(c-a)(c-b)} \right] H(t)$$

Observación: para comprobar que $x_1(0^+) = x_2(0^+) = 0$ debemos verificar que

$$\frac{1}{(a-b)(a-c)} + \frac{1}{(b-a)(b-c)} + \frac{1}{(c-a)(c-b)} = 0$$

y
$$\frac{a+3}{(a-b)(a-c)} + \frac{b+3}{(b-a)(b-c)} + \frac{c+3}{(c-a)(c-b)} = 0$$

Para ahorrar cuentas, podemos utilizar las identidades (*1) y (*2). Multiplicando estas identidades por s - a, para cada $s \in \mathcal{C} - \{a, b, c\}$ resulta

$$\frac{1}{(a-b)(a-c)} + \frac{1}{(b-a)(b-c)} \left(\frac{s-a}{s-b}\right) + \frac{1}{(c-a)(c-b)} \left(\frac{s-a}{s-c}\right) = \frac{1}{(s-b)(s-c)}$$

$$\frac{a+3}{(a-b)(a-c)} + \frac{b+3}{(b-a)(b-c)} \left(\frac{s-a}{s-b}\right) + \frac{c+3}{(c-a)(c-b)} \left(\frac{s-a}{s-c}\right) = \frac{s+3}{(s-b)(s-c)}$$

Tomando s real (por ejemplo) y tendiendo a ∞ obtenemos

$$\frac{1}{(a-b)(a-c)} + \frac{1}{(b-a)(b-c)} + \frac{1}{(c-a)(c-b)} = 0$$

y
$$\frac{a+3}{(a-b)(a-c)} + \frac{b+3}{(b-a)(b-c)} + \frac{c+3}{(c-a)(c-b)} = 0$$

respectivamente.
