

Apellido y Nombres:
 DNI: Padrón: Código Asignatura:
 Cursada. Cuatrimestre: Año: Profesor:
 Correo electrónico:

Análisis Matemático III.

Examen Integrador. Segunda fecha. 19 de diciembre de 2023.

Justificar claramente todas las respuestas. La aprobación del examen requiere la correcta resolución de 3 (tres) ejercicios

Ejercicio 1. Para la siguiente función definida en el intervalo $[0, 1]$:

$$f(x) = \begin{cases} \alpha x^3 + \beta & \text{si } x \in [0, 1/2) \\ x + \gamma x^2 & \text{si } x \in [1/2, 1] \end{cases}$$

hallar los valores de α , β y γ para los cuales la serie de Fourier en senos de f en $[0, 1]$ coincida con f en todo punto de $[0, 1]$. ¿Es dicha serie uniformemente convergente?

Ejercicio 2. Determinar el desarrollo de Fourier de $g(x)$ que resulte conveniente para resolver:

$$\begin{cases} u_t = u_{xx} + 2x \sin x & 0 < x < \pi, \quad t > 0 \\ u(0, t) = 1 & t \geq 0 \\ u(\pi, t) = 1 & t \geq 0 \\ u(x, 0) = g(x) & 0 \leq x \leq \pi \end{cases}$$

Obtener la solución $u(x, t)$ de este problema, en términos de los coeficientes del desarrollo de Fourier de g .

Ejercicio 3. Resolver el problema del potencial electrostático en la banda infinita:

$$\begin{cases} u_{xx} + u_{yy} = 0 & -\infty < x < +\infty, \quad 0 < y < 1 \\ u(x, 0) = xe^{-|x|} & -\infty < x < +\infty \\ u(x, 1) = \sin(\pi x) \mathbb{1}_{(0,1)}(x) & -\infty < x < +\infty \end{cases}$$

Ejercicio 4. Siendo F la transformada de Fourier de la función $f: \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$ definida por $f(t) = \frac{e^{-t^2}}{2 + \cos(\pi t)}$, obtener el valor de las siguientes integrales impropias:

$$i) \int_{-\infty}^{\infty} \omega F(\omega) d\omega, \quad ii) \int_{-\infty}^{\infty} F(\omega - a) e^{i\omega t} d\omega, \quad iii) \int_0^{\infty} F(\omega) \cos(b\omega) d\omega \quad (a, b \in \mathbb{R})$$

Ejercicio 5. Sea $\phi(t) = \begin{cases} 0 & \text{si } t < 0 \\ \sin t & \text{si } 0 \leq t \leq \pi/2 \\ 1 & \text{si } t > \pi/2 \end{cases}$. Decidir si existe la transformada de Laplace de ϕ . Resolver la siguiente ecuación diferencial ordinaria:

$$y''(t) + 2y'(t) - 4y(t) = (\phi * H)(t) \quad \forall t \geq 0$$

con $y(0) = y'(0) = 0$ y H es la función de Heaviside.

RESOLUCIÓN ESQUEMÁTICA

EJERCICIO 1. La serie de Fourier-seno de f en $[0,1]$ es la serie de Fourier de \tilde{f} , extensión 2-periódica impar de f . Para que esta serie converja a f en todo punto de $[0,1]$, es condición necesaria

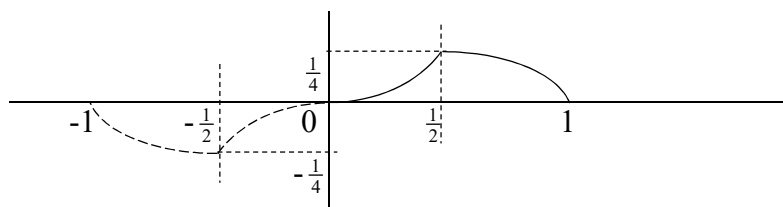
(no suficiente) que esta extensión impar sea continua. Dado que $f(x) = \overbrace{\alpha x^3 + \beta}^{f_1(x)}$ para $0 \leq x < \frac{1}{2}$ y

$f(x) = \overbrace{x + \gamma x^2}^{f_2(x)}$ para $\frac{1}{2} \leq x \leq 1$, la continuidad de \tilde{f} requiere que : (a) $f_1(0) = 0$; (b) $f_2(1) = 0$ (observe

que la serie $\sum_{n=1}^{\infty} b_n \text{sen}(n\pi x)$ se anula para $x = 1$) y (c) $f_1(\frac{1}{2}) = f_2(\frac{1}{2})$. Estas tres condiciones implican (y

equivalen) a $\beta = 0$, $\gamma = -1$ y $\alpha = 2$, respectivamente. Por lo tanto, la función f es

$$f(x) = \begin{cases} 2x^3 & \text{si } 0 \leq x < \frac{1}{2} \\ x - x^2 & \text{si } \frac{1}{2} \leq x \leq 1 \end{cases}$$



Hemos graficado \tilde{f} en el intervalo $[-1, 1]$. Además de ser continua, \tilde{f} y \tilde{f}' verifican las condiciones de Dirichlet en todo punto, lo que es suficiente para la convergencia uniforme de la serie de Fourier de \tilde{f} (es decir: la serie converge uniformemente a \tilde{f} en \mathbb{R}). [Ver Teorema 5.b del *Breve apunte sobre series de Fourier*].

EJERCICIO 2. Como ya es habitual en este tipo de problemas, comenzamos por un cambio de función incógnita: $v(x,t) = u(x,t) + \varphi(x)$, de manera que el problema

$$\begin{cases} (i)_u & \frac{\partial u}{\partial t}(x,t) = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x,t) + 2x \text{sen}(x) & \text{si } 0 < x < \pi, t > 0 \\ (ii)_u & u(0,t) = 1 & \text{si } t \geq 0 \\ (iii)_u & u(\pi,t) = 1 & \text{si } t \geq 0 \\ (iv)_u & u(x,0) = g(x) & \text{si } 0 \leq x \leq \pi \end{cases} \quad (2.1)$$

sea equivalente a

$$\begin{cases} (i)_v & \frac{\partial v}{\partial t}(x,t) = \frac{\partial^2 v}{\partial x^2}(x,t) \quad \text{si } 0 < x < \pi, t > 0 \\ (ii)_v & v(0,t) = 0 \quad \text{si } t \geq 0 \\ (iii)_v & v(\pi,t) = 0 \quad \text{si } t \geq 0 \\ (iv)_v & v(x,0) = g(x) + \varphi(x) \quad \text{si } 0 \leq x \leq \pi \end{cases} \quad (2.2)$$

Ahora, $\frac{\partial v}{\partial t}(x,t) = \frac{\partial^2 v}{\partial x^2}(x,t) \Leftrightarrow \frac{\partial u}{\partial t}(x,t) = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x,t) + \varphi''(x)$, por lo tanto, debe ser $\varphi''(x) = 2x\text{sen}(x)$.

Integrando un par de veces, resulta

$$\varphi(x) = -2x\text{sen}(x) - 4\cos(x) + ax + b \quad (2.3)$$

para algún par de constantes a y b . Ahora, $v(0,t) = 0 \Leftrightarrow \overbrace{u(0,t)}^{=1} + \varphi(0) = 0 \Leftrightarrow 1 - 4 + b = 0 \Leftrightarrow b = 3$.

Respecto de (iii) : $v(\pi,t) = 0 \Leftrightarrow \overbrace{u(\pi,t)}^{=1} + \varphi(\pi) = 0 \Leftrightarrow 1 + 4 + a\pi + b = 0 \Leftrightarrow a\pi + b = -5$. Entonces, tenemos que $b = 3$ y $a = -\frac{8}{\pi}$, es decir: $\varphi(x) = -2x\text{sen}(x) - 4\cos(x) - \frac{8}{\pi}x + 3$ y entonces:

$$v(x,t) = u(x,t) - 2x\text{sen}(x) - 4\cos(x) - \frac{8}{\pi}x + 3 \quad (2.4)$$

Ahora, resolviendo el sistema (2.2), obtenemos como solución de $(i)_v, (ii)_v, (iii)_v$:

$$v(x,t) = \sum_{n=1}^{\infty} b_n \text{sen}(nx) e^{-n^2 t} \quad (2.5)$$

La condición restante $(iv)_v$ $v(x,0) = g(x) + \varphi(x) = g(x) - 2x\text{sen}(x) - 4\cos(x) - \frac{8}{\pi}x + 3$, queda la ecuación

$$v(x,0) = \sum_{n=1}^{\infty} b_n \text{sen}(nx) = g(x) - 2x\text{sen}(x) - 4\cos(x) - \frac{8}{\pi}x + 3 \quad (2.6)$$

$$0 \leq x \leq \pi$$

La serie del segundo miembro de (2.6) es 2π -periódica e impar. Necesitamos, entonces, las extensiones 2π -periódicas impares del último miembro de (2.6):

$$g(x) = \sum_{n=1}^{\infty} c_n \text{sen}(nx) \quad (2.7.a)$$

$$\varphi(x) = -2x \text{sen}(x) - 4 \cos(x) - \frac{8}{\pi} x + 3 = \sum_{n=1}^{\infty} d_n \text{sen}(nx) . \quad (2.7.b)$$

Los coeficientes están dados por

$$c_n = \frac{2}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} \tilde{g}(\theta) \text{sen}(n\theta) d\theta = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} \overbrace{\tilde{g}(\theta) \text{sen}(n\theta)}^{\text{par}} d\theta = \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} g(\theta) \text{sen}(n\theta) d\theta \quad (2.8.a)$$

$$d_n = \frac{2}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} \tilde{\varphi}(\theta) \text{sen}(n\theta) d\theta = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} \overbrace{\tilde{\varphi}(\theta) \text{sen}(n\theta)}^{\text{par}} d\theta = \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} \varphi(\theta) \text{sen}(n\theta) d\theta . \quad (2.8.b)$$

La ecuación (2.6) se reduce, entonces, a $b_n = c_n + d_n$ para todo entero $n \geq 1$. Por lo tanto, el desarrollo de Fourier de g , *adecuado* para la resolución de este problema, es su desarrollo en serie de Fourier-seno (2.7.a), es decir, su desarrollo en serie de Fourier de su extensión 2π -periódica impar. Finalmente, entonces:

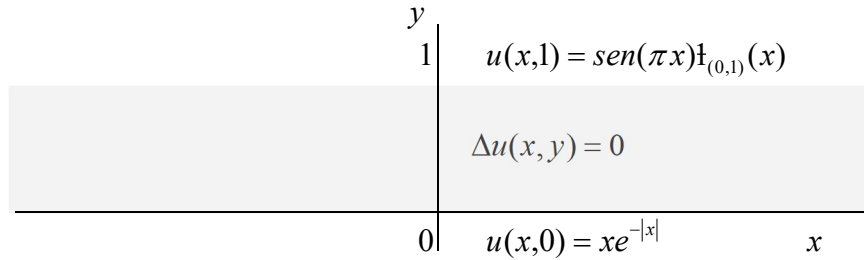
$$u(x,t) = v(x,t) - \varphi(x) = \sum_{n=1}^{\infty} (c_n + d_n) \text{sen}(nx) e^{-n^2 t} + \overbrace{2x \text{sen}(x) + 4 \cos(x) + \frac{8}{\pi} x - 3}^{-\varphi(x)}$$

donde los coeficientes están dados por las fórmulas (2.8). Observe que, en efecto:

$$u(x,0) = \sum_{n=1}^{\infty} (c_n + d_n) \text{sen}(nx) - \varphi(x) = \overbrace{\sum_{n=1}^{\infty} c_n \text{sen}(nx)}^{g(x)} + \overbrace{\sum_{n=1}^{\infty} d_n \text{sen}(nx) - \varphi(x)}^{\varphi(x)} = g(x)$$

EJERCICIO 3

Se trata del problema ilustrado en la siguiente figura



Indiquemos, para abreviar, $\alpha(x) = xe^{-|x|}$ y $\beta(x) = \text{sen}(\pi x)1_{(0,1)}(x)$. Buscaremos como solución una función armónica, maravillosa como todas las armónicas acotadas. Entre otras cosas, utilizaremos libremente la transformación de Fourier de u respecto de x , con la correspondiente fórmula de inversión y el intercambio de esta transformación con la derivación respecto de y . Es decir:

$$\hat{u}(\omega, y) = \int_{-\infty}^{+\infty} u(x, y) e^{-i\omega x} dx \quad u(x, y) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \hat{u}(\omega, y) e^{i\omega x} d\omega$$

$$\hat{u}(\omega, 0) = \int_{-\infty}^{+\infty} u(x, 0) e^{-i\omega x} dx = \int_{-\infty}^{+\infty} \alpha(x) e^{-i\omega x} dx = \hat{\alpha}(\omega)$$

$$\hat{u}(\omega, 1) = \int_{-\infty}^{+\infty} u(x, 1) e^{-i\omega x} dx = \int_{-\infty}^{+\infty} \beta(x) e^{-i\omega x} dx = \hat{\beta}(\omega)$$

$$\frac{\partial^2}{\partial y^2} \hat{u}(\omega, y) = \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{\partial^2}{\partial y^2} u(x, y) e^{-i\omega x} dx = \widehat{\frac{\partial^2 u}{\partial y^2}}(\omega, y)$$

Entonces, aplicando esta transformación de Fourier a la ecuación $\frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x, y) + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2}(x, y) = 0$ tenemos

(se trata de un procedimiento habitual y clásico): $-\omega^2 \hat{u}(\omega, y) + \frac{\partial^2 \hat{u}}{\partial y^2}(\omega, y) = 0$ y resulta

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

donde A y B son dos funciones que determinaremos a partir de las condiciones de contorno:

$$\hat{u}(\omega, 0) = \hat{\alpha}(\omega) = A(\omega) + B(\omega)$$

$$\hat{u}(\omega, 1) = \hat{\beta}(\omega) = A(\omega) e^{\omega} + B(\omega) e^{-\omega}$$

(3.1)

Despejando, resulta (para $\omega \neq 0$):

$$A(\omega) = \frac{\hat{\alpha}(\omega)e^{-\omega} - \hat{\beta}(\omega)}{e^{-\omega} - e^{\omega}}, \quad B(\omega) = \frac{-\hat{\alpha}(\omega)e^{\omega} + \hat{\beta}(\omega)}{e^{-\omega} - e^{\omega}}$$

y por lo tanto:

$$\begin{aligned} \hat{u}(\omega, y) &= \frac{\hat{\alpha}(\omega)e^{-\omega} - \hat{\beta}(\omega)}{e^{-\omega} - e^{\omega}} e^{\omega y} + \frac{-\hat{\alpha}(\omega)e^{\omega} + \hat{\beta}(\omega)}{e^{-\omega} - e^{\omega}} e^{-\omega y} = \\ &= \hat{\alpha}(\omega) \frac{e^{\omega(y-1)} - e^{-\omega(y-1)}}{e^{-\omega} - e^{\omega}} + \hat{\beta}(\omega) \frac{-e^{\omega y} + e^{-\omega y}}{e^{-\omega} - e^{\omega}} \end{aligned} \quad (3.2)$$

Observación 1: Con la notación $\varphi(y, \omega) = \frac{e^{\omega y} - e^{-\omega y}}{e^{-\omega} - e^{\omega}}$, (3.2) se escribe sencillamente en la forma

$$\hat{u}(\omega, y) = \hat{\alpha}(\omega)\varphi(y-1, \omega) - \hat{\beta}(\omega)\varphi(y, \omega) \quad (3.3)$$

y puede comprobarse que para todo $y \in (0,1)$ se verifica $\lim_{\omega \rightarrow +\infty} \varphi(y, \omega) = 0$. Dado que $\varphi(y, -\omega) = -\varphi(y, \omega)$, se deduce que también $\lim_{\omega \rightarrow -\infty} \varphi(y, \omega) = 0$.

Observación 2: Se puede comprobar fácilmente que existe el límite de (3.2) para $\omega \rightarrow 0$, resultando

$$\hat{u}(0, y) = -\hat{\alpha}(0)(y-1) + \hat{\beta}(0)y \quad (3.3)$$

Finalmente, la solución se obtiene a partir de (3.2) mediante la fórmula de inversión $u(x, y) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \hat{u}(\omega, y) e^{i\omega x} d\omega$. No haremos aquí las cuentas. Observe que también, a partir de (3.3) se puede expresar la solución en la forma $u(x, y) = (\alpha * \phi_{y-1})(x) - (\beta * \phi_y)(x)$, donde la convolución se realiza respecto de la variable x , obviamente, y $\phi_y(x) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \varphi(y, \omega) e^{i\omega x} d\omega$.

EJERCICIO 4. La función $f(t) = \frac{e^{-t^2}}{2 + \cos(\pi t)}$ es *maravillosa*, por lo tanto también lo es su transformada de Fourier $F(\omega)$. Entonces, podemos operar cómodamente con las integrales impropias involucradas. Comencemos con el teorema de inversión:

$$f(t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} F(\omega) e^{i\omega t} d\omega \quad (4.1)$$

donde la integral converge absolutamente, no solamente en valor principal. Además, podemos derivar sin problemas:

$$f'(t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} i\omega F(\omega) e^{i\omega t} d\omega$$

En particular, para $t = 0$ resulta $f'(0) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} i\omega F(\omega) d\omega = \frac{i}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \omega F(\omega) d\omega$ y por lo tanto

$$\int_{-\infty}^{+\infty} \omega F(\omega) d\omega = \frac{2\pi}{i} f'(0) = -2\pi i \left. \frac{-2te^{-t^2} [2 + \cos(\pi t)] + e^{t^2} \pi \operatorname{sen}(\pi t)}{[2 + \cos(\pi t)]^2} \right|_{t=0} = 0 \quad (4.2)$$

(este resultado se puede deducir, también, del hecho de que F es par, como veremos a continuación).

Sigamos:

$$\int_{-\infty}^{+\infty} F(\omega - a) e^{i\omega t} d\omega \stackrel{\omega - a = \theta}{=} \int_{-\infty}^{+\infty} F(\theta) e^{i(\theta + a)t} d\theta = e^{iat} \int_{-\infty}^{+\infty} F(\theta) e^{i\theta t} d\theta \stackrel{(4.1)}{=} 2\pi e^{iat} f(t) \quad (4.3).$$

Ahora, para el último ítem, veamos primero que por ser f par, también lo es F :

$$F(\omega) = \int_{-\infty}^{+\infty} f(t) e^{-i\omega t} dt = \int_{-\infty}^{+\infty} f(t) \cos(\omega t) dt + \overbrace{-i \int_{-\infty}^{+\infty} f(t) \operatorname{sen}(\omega t) dt}^{=0} \quad (4.4)$$

Entonces, $f(t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} F(\omega) e^{i\omega t} d\omega = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} F(\omega) \cos(\omega t) d\omega + i \overbrace{\frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} F(\omega) \operatorname{sen}(\omega t) d\omega}^{=0}$, por lo tanto:

$$\int_{-\infty}^{+\infty} F(\omega) \cos(b\omega) d\omega = 2\pi f(b) = 2\pi \frac{e^{-b^2}}{2 + \cos(\pi b)} \quad . \quad (4.5)$$

Resumiendo:

$$(i) \int_{-\infty}^{+\infty} \omega F(\omega) d\omega = 0$$

$$(ii) \int_{-\infty}^{+\infty} F(\omega - a) e^{i\omega t} d\omega = 2\pi e^{iat} f(t) = \frac{2\pi e^{at-t^2}}{2 + \cos(\pi t)}$$

$$(iii) \int_{-\infty}^{+\infty} F(\omega) \cos(b\omega) d\omega = 2\pi f(b) = \frac{2\pi e^{-b^2}}{2 + \cos(\pi b)}$$

EJERCICIO 5. La función ϕ es seccionalmente continua (más aún: es continua), causal y de orden exponencial (más aún, es acotada). Por lo tanto admite transformada de Laplace.

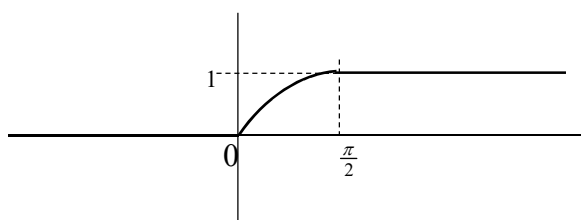


Gráfico de ϕ

Indiquemos con Φ la transformada de Laplace de ϕ . Entonces, aplicando la transformación de Laplace a la ecuación $y'' + 2y' - 4y = \phi * H$, con las condiciones iniciales $y(0^+) = y'(0^+) = 0$ se tiene

$$s^2 Y(s) + 2s Y(s) - 4Y(s) = \frac{\Phi(s)}{s}$$

(donde Y es la transformada de Laplace de y). Despejando, tenemos

$$Y(s) = \frac{\Phi(s)}{s(s^2 + 2s - 4)} \quad (5.1)$$

donde $\lambda = -1 + \sqrt{5}$ y $\mu = -1 - \sqrt{5}$. Indiquemos con f una función objeto cuya transformada de Laplace es $F(s) = \frac{1}{s(s^2 + 2s - 4)}$. Entonces, de (5.1) tenemos que

$$\boxed{y = f * \phi} \quad (5.2)$$

Cálculo de f : $F(s) = \frac{1}{s(s^2 + 2s - 4)} = \frac{1}{s(s - \lambda)(s - \mu)}$, donde $\lambda = -1 + \sqrt{5}$ y $\mu = -1 - \sqrt{5}$. Entonces,

$$F(s) = \frac{A}{s} + \frac{B}{s - \lambda} + \frac{C}{s - \mu},$$

donde $A = \frac{1}{\lambda\mu} = -\frac{1}{4}$, $B = \frac{1}{\lambda(\lambda - \mu)} = \frac{1}{2(5 - \sqrt{5})}$ y $C = \frac{1}{\mu(\mu - \lambda)} = \frac{1}{2(5 + \sqrt{5})}$. Entonces,

$$\boxed{\begin{aligned} f(t) &= -\frac{1}{4}H(t) + \frac{1}{2(5 - \sqrt{5})}e^{\lambda t}H(t) + \frac{1}{2(5 + \sqrt{5})}e^{\mu t}H(t) = \\ &= \left(-\frac{1}{4} + \frac{1}{2(5 - \sqrt{5})}e^{(-1 + \sqrt{5})t} + \frac{1}{2(5 + \sqrt{5})}e^{(-1 - \sqrt{5})t} \right) H(t) \end{aligned}}$$
