

MA26B Matemáticas Aplicadas
Control 3 - Semestre 2005-2

17 de Noviembre de 2005

Profs.: Carlos Conca R.
Jorge San Martín H.

Problema 1.

a) Considere la integral real

$$I = \int_0^{2\pi} \frac{\cos 2\theta}{5 - 4\sin \theta} d\theta.$$

i) Como $z = e^{i\theta}$ entonces $dz = izd\theta$. Además

$$\sin \theta = \frac{z - z^{-1}}{2i} = \frac{z^2 - 1}{2iz},$$

$$\cos \theta = \frac{z^2 + 1}{2z},$$

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

y

$$\begin{aligned} 5 - 4\sin \theta &= 5 - 2 \frac{z^2 - 1}{iz} \\ &= \frac{2 + 5iz - 2z^2}{iz}. \end{aligned}$$

De este modo, la integral se transforma en

$$\begin{aligned} I &= \int_{\Gamma} \frac{z^4 + 1}{2z^2} \cdot \frac{iz}{2 + 5iz - 2z^2} \cdot \frac{dz}{iz} \\ &= \int_{\Gamma} \frac{z^4 + 1}{2z^2(2 + 5iz - 2z^2)} \cdot dz, \end{aligned}$$

donde Γ es el círculo de radio 1 centrado en el origen, recorrido en el sentido antihorario.

ii) Los polos de $f(z)$ se obtienen como los ceros del denominador:

Primero: $z = 0$ es un polo de orden 2.

Además: $2 + 5iz - 2z^2 = 0$ cuando

$$\begin{aligned} z &= \frac{-5i \pm \sqrt{-25 + 16}}{-4} \\ &= \frac{5i \pm 3i}{4}. \end{aligned}$$

por lo tanto $z = 2i$ y $z = i/2$ son polos de orden 1.

iii) Usando el teorema de los residuos de Cauchy se tiene que

$$I = 2\pi i \{ \text{res}(f, 0) + \text{res}(f, i/2) \}.$$

El residuo en zero es

$$\begin{aligned} \text{res}(f, 0) &= \frac{1}{1!} \lim_{z \rightarrow 0} \frac{d}{dz} (z^2 f(z)) \\ &= \lim_{z \rightarrow 0} \frac{d}{dz} \left(\frac{z^4 + 1}{2(2 + 5iz - 2z^2)} \right) \\ &= \lim_{z \rightarrow 0} \frac{4z^3(2 + 5iz - 2z^2) - (z^4 + 1)(5i - 4z)}{2(2 + 5iz - 2z^2)^2} \\ &= \frac{0 - (1)(5i)}{2(2)^2} = -\frac{5}{8}i. \end{aligned}$$

El residuo en $i/2$ es

$$\begin{aligned} \text{res}(f, i/2) &= \frac{1}{0!} \lim_{z \rightarrow i/2} \left(\left(z - \frac{i}{2} \right) f(z) \right) \\ &= \lim_{z \rightarrow i/2} \left(\frac{z^4 + 1}{2z^2(4i - 2z)} \right) \\ &= \frac{\frac{1}{16} + 1}{-2\frac{1}{4}(4i - i)} \\ &= \frac{17}{-24i} = \frac{17}{24}i \end{aligned}$$

Con esto, la integral queda

$$I = 2\pi i \left\{ \frac{17}{24}i - \frac{5}{8}i \right\} = -\frac{\pi}{6}.$$

b) Para para calcular la integral real

$$\int_{-\infty}^{\infty} \frac{dx}{(x^2 + 4)^2},$$

definimos la función de variable compleja $f(z) = \frac{1}{(z^2 + 4)^2}$, la integramos en el camino $\partial\Omega_R$,

donde $\Omega_R = \{z \in \mathbb{C}; |z| < R, \text{Im}(z) > 0\}$.

La frontera de Ω_R se descompone en dos partes, $\Gamma_R = [-R, R] \times \{0\}$ y $C_R = \partial\Omega_R \cap H^+$.

El teorema de los residuos dice que

$$\int_{\partial\Omega} f(z)dz = 2\pi i \sum_{p \in H^+} \text{res}(f, p)$$

por lo tanto

$$\int_{-\infty}^{\infty} \frac{dx}{(x^2 + 4)^2} = 2\pi i \sum_{p \in H^+} \text{res}(f, p) - \lim_{R \rightarrow \infty} \int_{C_R} f(z)dz.$$

Los polos de la función f son $z = \pm 2i$, ambos dobles.

Nos interesa el residuo en $p = 2i$:

$$\begin{aligned}\operatorname{res}(f, 2i) &= \frac{1}{1!} \lim_{z \rightarrow 2i} \frac{d}{dz} \left((z - 2i)^2 f(z) \right) \\ &= \lim_{z \rightarrow 2i} \frac{d}{dz} \left(\frac{1}{(z + 2i)^2} \right) \\ &= \lim_{z \rightarrow 2i} \frac{-2}{(z + 2i)^3} \\ &= \frac{-2}{(4i)^3} = \frac{-i}{32}\end{aligned}$$

El límite de la segunda integral es cero ya que se trata de un cociente de polinomios donde el denominador tiene grado 4, que es mayor que el grado del numerador + 1.

Conclusión:

$$\int_{-\infty}^{\infty} \frac{dx}{(x^2 + 4)^2} = 2\pi i \cdot \frac{(-i)}{32} = \frac{\pi}{16}.$$

Problema 2. (Puntaje doble)

La EDP que modela las vibraciones de una viga estructural simplemente apoyada es

$$(\mathcal{P}) \left\{ \begin{array}{l} \frac{\partial^2 u}{\partial t^2} + e^2 \frac{\partial^4 u}{\partial x^4} = 0 \quad \text{para } x \in (0, L) \text{ y } t > 0 \\ u(0, t) = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(0, t) = 0 \quad (\text{CB en } x = 0) \\ u(L, t) = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(L, t) = 0 \quad (\text{CB en } x = L) \\ u(x, 0) = f(x) \\ \frac{\partial u}{\partial t}(x, 0) = g(x) \end{array} \right.$$

- a) Usamos el método de separación de variables, en la forma sugerida: $u(x, t) = \phi(x)\psi(t)$. Reemplazando en la EDP de (\mathcal{P}) se obtiene

$$\psi''(t)\phi(x) + e^2\psi(t)\phi^{(4)}(x) = 0.$$

Haciendo el despeje habitual se obtiene que

$$\frac{\psi''(t)}{\psi(t)} = -e^2 \frac{\phi^{(4)}(x)}{\phi(x)}.$$

como las variables x y t son independientes, la ecuación anterior solo puede verificarse si ambos lados son iguales a una constante. Sea λ dicha constante, se obtienen dos ecuaciones, una temporal y una espacial

$$\begin{aligned}\psi''(t) &= \lambda\psi(t) \\ \phi^{(4)}(x) &= -\frac{\lambda}{e^2}\phi(x).\end{aligned}$$

Para que la ecuación tome la forma del enunciado hacemos el cambio de constante: $\alpha = \frac{\lambda}{e^2}$.
Las condiciones de borde se escriben

$$\psi(t)\phi(0) = \psi(t)\phi''(0) = \psi(t)\phi(L) = \psi(t)\phi''(L), \quad \forall t$$

luego, para que la solución no sea constantemente nula, la función espacial ϕ debe satisfacer las ecuaciones del enunciado. Es decir

$$(\mathcal{P}_{vp}) \begin{cases} \alpha\phi(x) + \phi^{(4)}(x) = 0 & \text{para } x \in (0, L) \\ \phi(0) = \phi''(0) = 0 & \text{(CB en } x = 0) \\ \phi(L) = \phi''(L) = 0 & \text{(CB en } x = L) \end{cases}$$

- b) Si $\alpha = 0$, entonces la EDO de (\mathcal{P}_{vp}) se reduce a $\phi^{(4)}(x) = 0$, cuya solución es $\phi(x) = A + Bx + Cx^2 + Dx^3$, con $\phi''(x) = 2C + 6Dx$. Evaluando las CB en cero se obtiene $A = C = 0$. Evaluando las CB en L se obtiene un sistema de ecuaciones

$$\begin{aligned} C + DL &= 0 \\ C + 3DL &= 0, \end{aligned}$$

el cual solo posee solución trivial. Por lo tanto $\phi \equiv 0$.

- c) Multiplicamos la EDO del problema (\mathcal{P}_{vp}) por $\phi(x)$ e integramos por partes dos veces:

$$\begin{aligned} 0 &= \alpha \int_0^L \phi^2(x) + \int_0^L \phi^{(4)}(x)\phi(x)dx \\ &= \alpha \int_0^L \phi^2(x) + \phi^{(3)}(x)\phi(x) \Big|_0^L - \int_0^L \phi^{(3)}(x)\phi'(x)dx \\ &= \alpha \int_0^L \phi^2(x) + \phi^{(3)}(x)\phi(x) \Big|_0^L - \phi^{(2)}(x)\phi'(x) \Big|_0^L + \int_0^L \phi^{(2)}(x)\phi^{(2)}(x)dx. \end{aligned}$$

Usando las CB la expresión anterior queda

$$\alpha \int_0^L \phi^2(x)dx + \int_0^L [\phi''(x)]^2 dx = 0.$$

- d) Si $\alpha > 0$, la relación anterior implica que ambos sumandos deben ser nulos (suma de números ≥ 0 igual a cero) por lo tanto

$$\int_0^L \phi^2(x)dx = 0$$

y como se trata de una función (supuestamente) continua, se obtiene que $\phi \equiv 0$.

- e) Hacemos el cambio de variables $\alpha = -a^4$ donde $a > 0$. Con esto la EDO en (\mathcal{P}_{vp}) queda

$$\phi^{(4)}(x) = a^4\phi(x)$$

cuyo polinomio característico tiene las raíces $\pm ia$ y $\pm a$. Por lo tanto, la solución general es de la forma

$$\phi(x) = A \cosh(ax) + B \sinh(ax) + C \cos(ax) + D \sin(ax).$$

Usamos las CB en $x = 0$: queda

$$\begin{aligned} A + C &= 0 \\ A - C &= 0, \end{aligned}$$

de donde obtenemos que $A = C = 0$.

Ahora usamos las CB en L : queda

$$\begin{aligned} B \sinh(aL) + D \sin(aL) &= 0 \\ B \sinh(aL) - D \sin(aL) &= 0, \end{aligned}$$

de donde se deduce que $B = 0$ y $D \sin(aL) = 0$. Como al imponer $D = 0$ la solución es la trivial, solo se obtienen soluciones NO triviales imponiendo

$$\sin(aL) = 0.$$

Esta ecuación tiene las soluciones clásicas $a = a_n = \frac{n\pi}{L}$, $n \in \mathbb{N}^*$. Así, las soluciones no nulas de (\mathcal{P}_{vp}) son

$$\phi_n(x) = \sin(a_n x), \quad \text{donde } a_n = \frac{n\pi}{L}.$$

f) La ecuación temporal es

$$\psi''(t) = \lambda \psi(t) = -e^2 a^4 \psi(t)$$

cuya solución general es

$$\psi(t) = A \cos(ea^2 t) + B \sin(ea^2 t).$$

Usando esta solución para cada a_n encontrado en (e) se concluye que la n -ésima solución de la EDP+CB en el problema (\mathcal{P}) es de la forma

$$u_n(x, t) = [A_n \cos(\omega_n t) + B_n \sin(\omega_n t)] \sin(a_n x),$$

donde $\omega_n = ea_n^2$ y $a_n = \frac{n\pi}{L}$.

g) Si las condiciones iniciales son

$$\begin{aligned} f(x) &= 5 \sin\left(\frac{4\pi x}{L}\right) \\ g(x) &= -7 \sin\left(\frac{4\pi x}{L}\right), \end{aligned}$$

entonces la solución del problema (\mathcal{P}) es de la forma

$$\begin{aligned} u(x, t) &= [A \cos(\omega_4 t) + B \sin(\omega_4 t)] \sin(a_4 x), \\ \frac{\partial u}{\partial t}(x, t) &= [-A \omega_4 \sin(\omega_4 t) + B \omega_4 \cos(\omega_4 t)] \sin(a_4 x). \end{aligned}$$

Evalutando en $t = 0$ se obtiene

$$\begin{aligned} A &= 5 \\ B \omega_4 &= -7, \end{aligned}$$

por lo tanto

$$u(x, t) = \left[5 \cos(\omega_4 t) - \frac{7}{\omega_4} \sin(\omega_4 t) \right] \sin(a_4 x).$$

- h) En el caso general en que $f(x)$ y $g(x)$ se pueden desarrollar en series de Fourier de senos en $[0, L]$, la solución se busca como la serie

$$u(x, t) = \sum_{n=1}^{\infty} [A_n \cos(\omega_n t) + B_n \sin(\omega_n t)] \sin(a_n x).$$

Evaluenado en las condiciones iniciales se obtiene que los coeficientes A_n y $B_n \omega_n$ son los coeficientes de fourier de f y g respectivamente, es decir

$$\begin{aligned} A_n &= \frac{2}{L} \int_0^L f(x) \sin(a_n x) dx \\ B_n &= \frac{2}{L \omega_n} \int_0^L g(x) \sin(a_n x) dx. \end{aligned}$$

- i) Finalmente, si $f(x) = x(L-x)$ y $g(x) = 0$, los coeficientes anteriores son:

$$\begin{aligned} B_n &= 0 \\ A_n &= \frac{2}{L} \int_0^L x(L-x) \sin(a_n x) dx, \quad (\text{por partes}) \quad \begin{array}{ll} u = x(L-x) & du = (L-2x)dx \\ dv = \sin(a_n x) & v = -\frac{1}{a_n} \cos(a_n x) \end{array} \\ &= \frac{2}{L} \left(- \left[x(L-x) \frac{1}{a_n} \cos(a_n x) \right]_0^L + \frac{1}{a_n} \int_0^L (L-2x) \cos(a_n x) dx \right) \\ &= \frac{2}{La_n} \int_0^L (L-2x) \cos(a_n x) dx, \quad (\text{por partes}) \quad \begin{array}{ll} u = (L-2x) & du = -2dx \\ dv = \cos(a_n x) & v = \frac{1}{a_n} \sin(a_n x) \end{array} \\ &= \frac{2}{La_n} \left(\left[(L-2x) \frac{1}{a_n} \sin(a_n x) \right]_0^L + \frac{2}{a_n} \int_0^L \sin(a_n x) dx \right) \\ &= \frac{4}{La_n^2} \int_0^L \sin(a_n x) dx \\ &= \frac{4}{La_n^3} [\cos(a_n x)]_L^0 \\ &= \frac{4}{La_n^3} [1 - (-1)^n] = \frac{4L^2}{n^3 \pi^3} [1 - (-1)^n]. \end{aligned}$$

Por lo tanto

$$u(x, t) = \frac{4L^2}{\pi^3} \sum_{n=1}^{\infty} \left(\frac{1 - (-1)^n}{n^3} \right) \cos(\omega_n t) \sin(a_n x).$$