

## SOBRE UNA ECUACION DIFERENCIAL DE 2º ORDEN

por SERGIO SISPÁNOV

---

Hemos propuesto en el N.º. 1 de este volumen (tema 42) encontrar la integral intermediaria, con una constante, de la ecuación diferencial de 2.º. orden

$$\left(\ln \frac{1+y'}{y'}\right)' = \frac{1}{x} + \frac{1}{y} - \frac{1}{x+y},$$

a que se reduce el problema sobre las ecuaciones diferenciales análogas a las de *Clairaut*, y de 3er. grado con respecto a la variable dependiente  $y$ . Su integral se presenta también en el problema sobre las oscilaciones amortiguadas, poniendo de relieve una relación que existe entre ambas cuestiones tan diferentes a primera vista.

He aquí la resolución: Restando y agregando al segundo miembro de la ecuación la fracción

$$\frac{y'}{x+y}$$

lo representamos bajo la forma

$$\frac{1}{x} + \frac{1}{y} - \frac{1+y'}{x+y} + \frac{y'}{x+y}$$

o lo que es lo mismo

$$(\ln x)' + \frac{1}{y} - [\ln(x+y)]' + \frac{y'}{x+y}.$$

Reconcentrando en el primer miembro los términos con logaritmos podemos escribir la ecuación propuesta del siguiente modo

$$\left[\ln \frac{(x+y)(1+y')}{xy'}\right]' = \frac{1}{y} + \frac{y'}{x+y}.$$

Efectuando la división indicada en el primer miembro y

reduciendo a común denominador los términos del segundo miembro, vamos a tener

$$\left[ \ln \left( 1 + \frac{x+y+yy'}{xy'} \right) \right]' = \frac{x+y+yy'}{y(x+y)}.$$

Ahora vemos que ambos miembros se convierten en 0, si

$$x + y + y y' = 0. \quad (1)$$

La ecuación homogénea a que se llegó, puede integrarse mediante la sustitución

$$y = xz$$

que conduce al siguiente resultado

$$\ln x + \int \frac{z \cdot dz}{z^2+z+1} = \text{const.} \quad (2)$$

Efectuando de diferentes maneras el cálculo de la cuadratura que figura en el primer miembro, se obtienen distintas formas de la integral buscada.

1er. método. Haciendo uso de la fórmula

$$\int \frac{z \cdot dz}{z^2+z+1} = \frac{1}{2} \ln(z^2+z+1) - \frac{1}{\sqrt{3}} \text{arc tng} \frac{2z+1}{\sqrt{3}}$$

sin dificultad encontramos

$$x = \frac{C e^{\frac{1}{\sqrt{3}} \text{arc tng} \frac{2z+1}{\sqrt{3}}}}{\sqrt{z^2+z+1}}.$$

$$y = \frac{C z e^{\frac{1}{\sqrt{3}} \text{arc tng} \frac{2z+1}{\sqrt{3}}}}{\sqrt{z^2+z+1}}.$$

2º. método. Si, antes de la integración, la función sub-integral se descompone en sumandos, resulta

$$\int \frac{z \cdot dz}{z^2+z+1} = \frac{1}{\omega-\omega^2} \left( \omega \int \frac{dz}{z-\omega} - \omega^2 \int \frac{dz}{z-\omega^2} \right) = \frac{1}{\omega-\omega^2} \ln \frac{(z-\omega)^\omega}{(z-\omega^2)^{\omega^2}},$$

siendo

$$\omega = \frac{1}{2} (-1 + i\sqrt{3}) \quad \text{y} \quad \omega^2 = \frac{1}{2} (-1 - i\sqrt{3})$$

raíces primitivas de la unidad de 3er. grado.

Sustituyendo este resultado en la ecuación (2) vamos a tener

$$\ln \frac{[x(z-\omega)]^\omega}{[x(z-\omega^2)]^{\omega^2}} = \ln c,$$

en donde  $c$  es una constante.

Recordando que  $xz$  es igual a  $y$ , podemos escribir

$$\frac{(y-\omega x)^\omega}{(y-\omega^2 x)^{\omega^2}} = c.$$

La última relación se verifica idénticamente haciendo

$$y - \omega x = c_1 t^{\omega^2}, \quad y - \omega^2 x = c_2 t^\omega,$$

en donde  $c_1, c_2$  son nuevas constantes y  $t$  es nueva variable auxiliar.

Despejando  $x$  e  $y$  se obtienen las fórmulas

$$x = \frac{c_2 t^\omega - c_1 t^{\omega^2}}{\omega - \omega^2}, \quad y = \frac{c_2 \omega t^\omega - c_1 \omega^2 t^{\omega^2}}{\omega - \omega^2}$$

Si se pone ahora

$$c_2 = (\omega - \omega^2) \cdot C_1 \quad \text{y} \quad -c_1 = (\omega - \omega^2) \cdot C_2,$$

resultan finalmente

$$\begin{cases} x = C_1 \cdot t^\omega + C_2 \cdot t^{\omega^2} \\ y = C_1 \cdot \omega t^\omega + C_2 \cdot \omega^2 t^{\omega^2}. \end{cases} \quad (3)$$

Es muy fácil comprobar que la integral (3), que aparente-

mente depende de dos constantes y en realidad de una sola, verifica a la ecuación (1).

En efecto, diferenciando las relaciones (3) vamos a tener

$$dx = (C_1 \omega t^\omega + C_2 \omega t^{\omega^2}) \frac{dt}{t}, \quad dy = (C_1 \omega^2 t^\omega + C_2 \omega^2 t^{\omega^2}) \frac{dt}{t}$$

y por consiguiente

$$y' = \frac{dy}{dx} = \frac{C_1 \omega^2 t^\omega + C_2 \omega^2 t^{\omega^2}}{C_1 \omega t^\omega + C_2 \omega^2 t^{\omega^2}}.$$

El denominador de la última expresión es igual a  $y$ . De manera que

$$y y' = C_1 \omega^2 t^\omega + C_2 \omega^2 t^{\omega^2}.$$

Sumando ordenadamente las fórmulas (3) con la recién obtenida resulta

$$x + y + y y' = (1 + \omega + \omega^2) \cdot (C_1 t^\omega + C_2 t^{\omega^2})$$

y como

$$1 + \omega + \omega^2 = 0,$$

entonces

$$x + y + y y' = 0.$$

3er. método. Para el cálculo de la cuadratura que figura en la ecuación (2) pueden emplearse también funciones trigonométricas. Con este objeto representemos dicha cuadratura bajo la forma

$$\int \frac{z \cdot dz}{(z + \frac{1}{2})^2 + \frac{3}{4}}.$$

Si se introduce la nueva variable  $\varphi$  por la fórmula

$$z + \frac{1}{2} = \frac{\sqrt{3}}{2} \cot \varphi,$$

la cuadratura anterior se convierte en

$$\int \left( \frac{1}{\sqrt{3}} - \cot \varphi \right) d\varphi = \frac{1}{\sqrt{3}} \varphi - \ln \operatorname{sen} \varphi.$$

Sustituyendo este resultado en la relación (2) y teniendo en cuenta que  $y$  es igual a  $xz$  hallamos sin dificultad

$$\begin{cases} x = C e^{-\frac{\varphi}{\sqrt{3}}} \operatorname{sen} \varphi \\ y = C e^{-\frac{\varphi}{\sqrt{3}}} \operatorname{sen} \left( \varphi + \frac{2}{3} \pi \right). \end{cases} \quad (4)$$

La integral obtenida podría deducirse directamente de la forma (3) reemplazando en ella  $t^\omega$  y  $t^{\omega^2}$  por las expresiones

$$t^{-\frac{1}{2}} \left[ \cos \left( \frac{\sqrt{3}}{2} \ln t \right) \pm i \operatorname{sen} \left( \frac{\sqrt{3}}{2} \ln t \right) \right]$$

a las que son iguales respectivamente, en virtud de las fórmulas de *Euler*.

Haciendo luego

$$-C_1 = C_2 = \frac{i}{2} C \quad \text{y} \quad \frac{\sqrt{3}}{2} \ln t = \varphi$$

se llegaría a la forma (4).

En conclusión hagamos constar que la integral general de la ecuación propuesta con dos constantes arbitrarias depende de una ecuación diferencial de *Abel* no integrable por cuadraturas.

Las relaciones (4) nos indican que a las variables  $x$  e  $y$  se les puede considerar como coordenadas cartesianas de un punto material  $M(x, y)$  que participa en dos movimientos vibratorios armónicos amortiguados, perpendiculares entre sí. De suerte que los diagramas de la integral obtenida forman un caso particular de las curvas de *Lissajous*.

Si los períodos de oscilaciones y sus decrementos logarítmicos son iguales, dichas curvas tienen ecuaciones

$$\begin{cases} x = A e^{-k\tau} \operatorname{sen} \left( \frac{2\pi}{T} \tau + \alpha \right) \\ y = B e^{-k\tau} \operatorname{sen} \left( \frac{2\pi}{T} \tau + \beta \right) \end{cases} \quad (5)$$

siendo  $A$  y  $B$  amplitudes máximas de las oscilaciones,  $\alpha$  y  $\beta$

fases iniciales de las mismas,  $T$ , período común de las oscilaciones,  $kT$  su decremento logarítmico, y  $\tau$  el tiempo (fig. 1).

En el momento inicial del tiempo  $\tau=0$  el móvil sale de una posición  $M_0(x_0, y_0)$  de coordenadas

$$x_0 = A \operatorname{sen} \alpha, \quad y_0 = B \operatorname{sen} \beta,$$

engendrando, luego, una espiral con el punto asintótico  $O$ .

Dicha espiral es logarítmica, si  $A=B$  y además  $\beta - \alpha = \pm \frac{\pi}{2}$

Si la diferencia de fases  $\beta - \alpha$  se hace igual a  $0$  o a  $\pm \pi$ , las oscilaciones se efectúan a lo largo de una recta. La trayectoria se convierte en una elipse, cuando  $k=0$ , pero  $\beta - \alpha$  no es igual ni a  $0$ , ni a  $\pm \pi$ .

Se sabe que las ecuaciones (5) determinan el movimiento de un punto material  $M$  bajo la influencia de una fuerza de atracción  $F$  hacia un centro fijo  $O$ , proporcional a la distancia  $r=OM$  del móvil a este centro. Se supone, además, que la resistencia  $f$  del medio es proporcional a la velocidad  $w$  del móvil y tiene la dirección diametralmente opuesta a  $w$ .

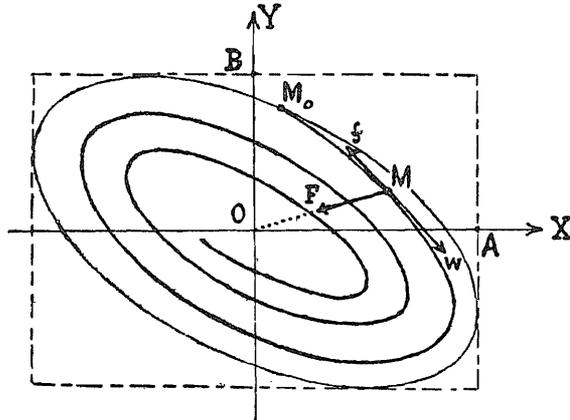


fig. 1.

La integral (4) es un caso particular de las integrales (5) que se caracteriza, evidentemente, por los siguientes valores de los elementos que determinan el movimiento:

$$A = B = C; \quad T = 2\pi, \quad k = \frac{1}{\sqrt{3}}; \quad \alpha = 0, \quad \beta = \frac{2}{3}\pi; \quad \tau = \varphi.$$