

# Análise Complexa e Equações Diferenciais

Exame - 27 de Junho de 2016

LEGM e MEC

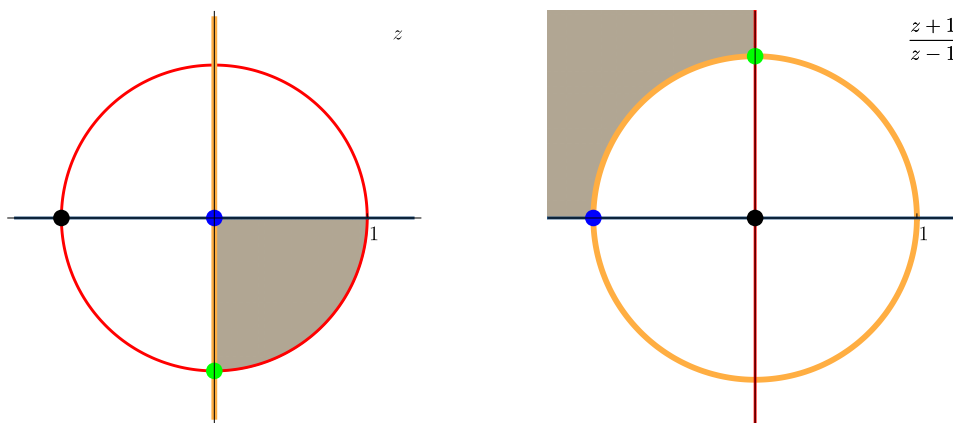
## Resolução

1.

a)

$$\frac{\frac{1-i}{2} + 1}{\frac{1-i}{2} - 1} = \frac{1-i+2}{i-i-2} = \frac{3-i}{-1-i} = -1 + 2i.$$

b) As rectas e as circunferências que passam em 1 são transformadas em rectas. As rectas e as circunferências que não passam em 1 são transformadas em circunferências. O eixo real é transformado no eixo real porque, sendo  $z$  real,  $z+1$  e  $z-1$  são reais, pelo que o quociente é real. Pontos simétricos em relação ao eixo real são transformados em pontos simétricos em relação ao eixo real. O conjunto e a sua imagem:



2. As derivadas parciais de  $f$  são  $f_r = \frac{4}{1+r^2}$  e  $f_\theta = i$ . Uma vez que estas derivadas parciais são contínuas,  $f$  é  $\mathbb{R}$ -diferenciável. Logo,  $f$  é diferenciável nos pontos em que satisfizer a equação de Cauchy-Riemann:

$$f_r = -\frac{i}{r} f_\theta \Leftrightarrow \frac{4}{1+r^2} = \frac{1}{r} \Leftrightarrow r^2 - 4r + 1 = 0 \Leftrightarrow r = 2 \pm \sqrt{3}.$$

A função é diferenciável na união das circunferências centradas na origem de raios  $2 - \sqrt{3}$  e  $2 + \sqrt{3}$ , com os pontos  $-(2 - \sqrt{3})$  e  $-(2 + \sqrt{3})$  removidos. A derivada é

$$f'((2 - \sqrt{3})e^{i\theta}) = e^{-i\theta} \frac{4}{1 + (2 - \sqrt{3})^2} = e^{-i\theta} \frac{1}{2 - \sqrt{3}} = (2 + \sqrt{3})e^{-i\theta}$$

para  $\theta \in ] - \pi, \pi[$ , e

$$f'((2 + \sqrt{3})e^{i\theta}) = e^{-i\theta} \frac{4}{1 + (2 + \sqrt{3})^2} = e^{-i\theta} \frac{1}{2 + \sqrt{3}} = (2 - \sqrt{3})e^{-i\theta}$$

para  $\theta \in ] - \pi, \pi[$ .

**3.**

a) Usando o Teorema Fundamental do Cálculo,

$$\begin{aligned} \int_{\frac{1}{2}}^{\frac{i}{2}} 2z \log(2z) dz &= z^2 \log(2z) \Big|_{\frac{1}{2}}^{\frac{i}{2}} - \int_{\frac{1}{2}}^{\frac{i}{2}} z dz \\ &= \left( z^2 \log(2z) - \frac{z^2}{2} \right) \Big|_{\frac{1}{2}}^{\frac{i}{2}} \\ &= -\frac{1}{4} \log i + \frac{1}{8} + \frac{1}{8} = -\frac{1}{4} \log e^{i\frac{\pi}{2}} + \frac{1}{4} \\ &= \frac{1}{4} - i\frac{\pi}{8}. \end{aligned}$$

b)

$$\frac{1}{2+z} = \frac{1}{2} \frac{1}{1+\frac{z}{2}} = \frac{1}{2} \left( 1 - \frac{z}{2} + \frac{z^2}{2^2} + \dots \right) = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^n z^n}{2^{n+1}},$$

para  $|z| < 2$ .

c) Uma vez que  $\sin w = w - \frac{w^3}{3!} + \frac{w^5}{5!} - \dots$  para todo o  $w$ , tem-se

$$\begin{aligned} z^4 \sin \frac{1}{z} &= z^4 \left( \frac{1}{z} - \frac{1}{3!z^3} + \frac{1}{5!z^5} - \frac{1}{7!z^7} + \dots \right) \\ &= z^3 - \frac{z}{3!} + \frac{1}{5!z} - \frac{1}{7!z^3} + \dots, \end{aligned}$$

para  $z \neq 0$ . O ponto  $z = 0$  é uma singularidade essencial. O resíduo da função em zero é  $\frac{1}{5!}$ . Finalmente, usando o Teorema dos Resíduos,  $\int_{|z|=2\pi} z^4 \sin \frac{1}{z} dz = \frac{2\pi i}{5!}$ .

d) Usa-se a Fórmula Integral de Cauchy com  $f(z) = 1/[z(z-7)]$ ,  $a = 3$ ,  $n = 1$  e  $\Omega = \{z \in \mathbb{C} : 0 < \Re z < 7\}$ :

$$\begin{aligned} \int_{|z-4|=2} \frac{1}{z(z-3)^2(z-7)} dz &= \int_{|z-4|=2} \frac{1/[z(z-7)]}{(z-3)^2} dz \\ &= 2\pi i \frac{d}{dz} \frac{1}{z(z-7)} \Big|_{z=3} \\ &= -2\pi i \frac{2z-7}{z^2(z-7)^2} \Big|_{z=3} = \frac{\pi i}{72}. \end{aligned}$$

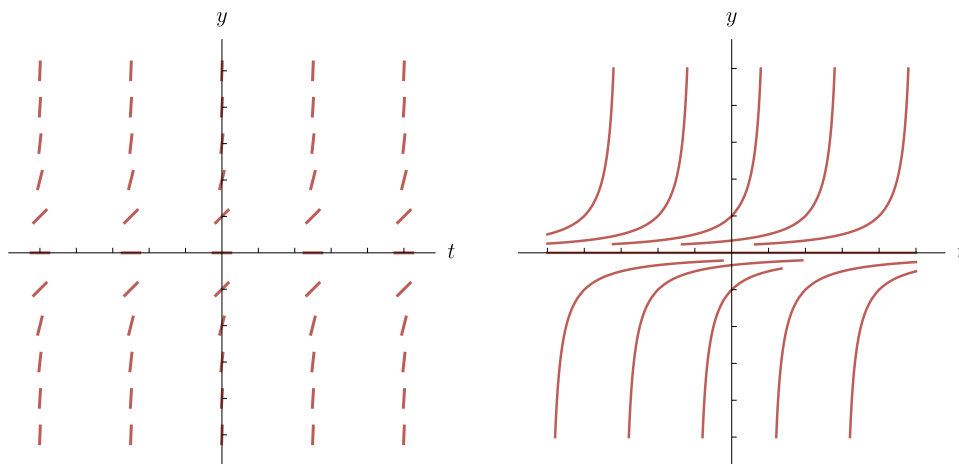
4. Teorema de Cauchy: Seja  $\Omega$  aberto simplesmente conexo e  $f$  holomorfa em  $\Omega$ . Então, para qualquer curva fechada  $\mathcal{C}$  seccionalmente  $C^1$  em  $\Omega$ ,  $\int_{\mathcal{C}} f(z) dz = 0$ . Seja  $\mathcal{C}$  uma curva de Jordan orientada positivamente, contida em  $\Omega$ , e delimitando a região regular  $S$ . Seja  $f$  holomorfa e de classe  $C^1$  em  $\Omega \supset \bar{S}$ . Então, como  $f$  é de classe  $C^1$ , aplicando o Teorema de Green,

$$\begin{aligned} \int_{\mathcal{C}} f(z) dz &= \int_{\mathcal{C}} f(z) dx + if(z) dy \\ &= \iint_S \left( i \frac{\partial f}{\partial x} - \frac{\partial f}{\partial y} \right) dx dy = 0 \end{aligned}$$

porque, sendo holomorfa,  $f$  satisfaz a equação de Cauchy-Riemann  $\frac{\partial f}{\partial x} = -i \frac{\partial f}{\partial y}$ .

5.

a) Esboço do campo de direcções e do gráfico das soluções:



b) A equação é separável sendo a sua forma canónica

$$\frac{1}{y^2} y' = 1.$$

Como  $\int \frac{1}{y^2} dy = -\frac{1}{y}$ , a equação diferencial pode ser reescrita na forma

$$-\frac{d}{dy} \frac{1}{y} \frac{dy}{dt} = 1$$

ou, usando a derivada da função composta,

$$-\frac{d}{dt} \frac{1}{y} = 1.$$

Primitivando ambos os membros em ordem a  $t$ , vem

$$-\frac{1}{y(t)} = t + c.$$

Substituindo  $t$  por 1 e usando a condição inicial  $y(1) = -1$ , obtém-se  $c = 0$ . Logo,

$$y = -\frac{1}{t}.$$

**6.** Designando por  $D$  o operador de derivação, a equação pode escrever-se

$$y'' - 3y' + 2y = 4te^{3t} \Leftrightarrow (D^2 - 3D + 2)y = 4te^{3t} \Leftrightarrow (D-1)(D-2)y = 4te^{3t}.$$

Uma vez que o operador  $(D-3)^2$  aniquila o segundo membro, esta equação implica

$$(D-3)^2(D-1)(D-2)y = 0,$$

cujas soluções gerais são

$$y = c_1e^t + c_2e^{2t} + c_3e^{3t} + c_4te^{3t}.$$

Substituindo na equação original vem

$$(D-1)(D-2)(c_1e^t + c_2e^{2t} + c_3e^{3t} + c_4te^{3t}) = 4te^{3t},$$

ou seja,

$$(D-1)(D-2)(c_3e^{3t} + c_4te^{3t}) = 4te^{3t}.$$

Calculando o primeiro membro, obtém-se

$$(2c_3 + 3c_4)e^{3t} + 2c_4te^{3t} = 4te^{3t}.$$

Conclui-se que  $2c_3 + 3c_4 = 0$  e  $2c_4 = 4$ , isto é,  $c_3 = -3$  e  $c_4 = 2$ . Logo,

$$y = c_1e^t + c_2e^{2t} - 3e^{3t} + 2te^{3t},$$

onde as constantes  $c_1$  e  $c_2$  estão livres.

**7.** Faz-se o prolongamento de  $u$  a  $[-\pi, \pi] \times [0, \infty[$  como função par em  $x$  e, a seguir, faz-se o prolongamento de  $u$  a  $] - \infty, +\infty[ \times [0, \infty[$  como função periódica em  $x$ , de período  $2\pi$ . Para cada  $t$  fixo com  $t \geq 0$ , a função  $u(\cdot, t)$  pode ser desenvolvida em série de Fourier. Os coeficientes da série dependerão de  $t$ . Vem

$$u(x, t) = \sum_{n=0}^{\infty} a_n(t) \cos(nx).$$

Se  $u$  é desta forma, então satisfaz, formalmente, as condições fronteira.  
Para que  $u$  satisfaça a equação diferencial, deve ter-se

$$\begin{aligned} u_t &= u_{xx} - u \Leftrightarrow \\ \sum_{n=0}^{\infty} a'_n(t) \cos(nx) &= \sum_{n=0}^{\infty} -n^2 a_n(t) \cos(nx) - \sum_{n=0}^{\infty} a_n(t) \cos(nx) \\ \Leftrightarrow \sum_{n=0}^{\infty} a'_n(t) \cos(nx) &= \sum_{n=0}^{\infty} -(n^2 + 1)a_n(t) \cos(nx). \end{aligned}$$

Os coeficientes de Fourier ficam univocamente determinados pela função que representam, logo

$$a'_n(t) = -(n^2 + 1)a_n(t),$$

para todo o  $n \in \mathbb{N}_0$ . Chega-se a

$$a_n(t) = c_n e^{-(n^2+1)t},$$

com  $c_n$  constantes. Estes resultados conduzem a

$$u(x, t) = \sum_{n=0}^{\infty} c_n e^{-(n^2+1)t} \cos(nx). \quad (1)$$

Resta garantir as condições iniciais. Escolhendo  $t = 0$  em (1), obtém-se

$$u(x, 0) = \sum_{n=0}^{\infty} c_n \cos(nx) = 3 - 5 \cos(7x)$$

As constantes  $c_n$  são os coeficientes de Fourier de  $3 - 5 \cos(7x)$ . Assim,  $c_0 = 3$ ,  $c_7 = -5$  e os outros  $c'_n$ s são nulos. A solução é

$$u(x, t) = 3e^{-t} - 5e^{-50t} \cos(7x).$$

**8.** Multiplicando ambos os membros da equação por  $\mu(2x - y)$ , obtém-se

$$\mu(2x - y)(8x - y + 6) - 3\mu(2x - y)(x + 1)y' = 0.$$

Para que esta equação seja exacta deve ter-se

$$\frac{\partial}{\partial y}[\mu(2x - y)(8x - y + 6)] = \frac{\partial}{\partial x}[-3\mu(2x - y)(x + 1)],$$

ou

$$\begin{aligned} -\mu'(2x - y)(8x - y + 6) - \mu(2x - y) \\ = -6\mu'(2x - y)(x + 1) - 3\mu(2x - y). \end{aligned}$$

Esta equação é equivalente a

$$s\mu'(s) = 2\mu(s),$$

onde  $s = 2x - y$ . Portanto,  $\mu(s) = s^2 = (2x - y)^2$  é factor integrante da equação dada. A equação

$$(2x - y)^2(8x - y + 6) - 3(2x - y)^2(x + 1)y' = 0.$$

é exacta. Os potenciais do campo associado à equação satisfazem

$$\begin{cases} \phi_x = (2x - y)^2(8x - y + 6), \\ \phi_y = -3(2x - y)^2(x + 1). \end{cases}$$

Primitivando ambos os membros da equação para  $\phi_y$ , obtêm-se

$$\phi(x, y) = (2x - y)^3(x + 1) + c(x).$$

Derivando ambos os membros desta igualdade em ordem a  $x$ , vem

$$\begin{aligned} \phi_x &= 6(2x - y)^2(x + 1) + (2x - y)^3 + c'(x) \\ &= (2x - y)^2(6x + 6 + 2x - y) + c'(x) \\ &= (2x - y)^2(8x - y + 6) + c'(x) \end{aligned}$$

Comparando com a expressão obtida acima para  $\phi_x$ , conclui-se que  $c'(x) = 0$ . Portanto, podemos escolher  $c \equiv 0$ . As soluções satisfazem

$$\phi = (2x - y)^3(x + 1) = \text{constante}.$$

**9.** Seja  $f : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$  de classe  $C^1$  e período  $2\pi$ . Então

$$f(x) = \sum_{n=0}^{\infty} [a_n \cos(nx) + b_n \sin(nx)] \quad (2)$$

e

$$f'(x) = \sum_{n=0}^{\infty} [c_n \cos(nx) + d_n \sin(nx)].$$

Derivando formalmente ambos os membros de (2), obtêm-se

$$f'(x) = \sum_{n=0}^{\infty} [-na_n \sin(nx) + nb_n \cos(nx)].$$

Deverá portanto ser  $c_n = nb_n$  e  $d_n = -na_n$ , para todo o  $n$ . Para obter rigorosamente este resultado, observe-se que

$$\begin{aligned}c_n &= \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f'(x) \cos(nx) dx \\ &= \frac{1}{\pi} f(x) \cos(nx) \Big|_{-\pi}^{\pi} + \frac{n}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \sin(nx) dx \\ &= nb_n\end{aligned}$$

e

$$\begin{aligned}d_n &= \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f'(x) \sin(nx) dx \\ &= \frac{1}{\pi} f(x) \sin(nx) \Big|_{-\pi}^{\pi} - \frac{n}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \cos(nx) dx \\ &= -na_n.\end{aligned}$$