

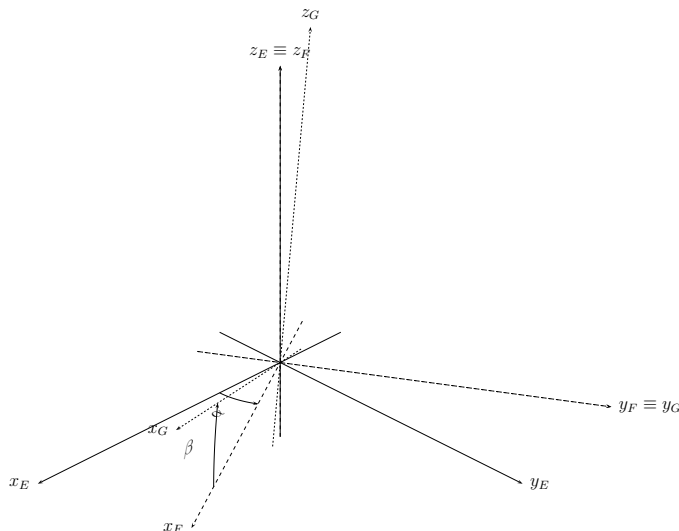
1 [20] A figura ao lado mostra duas rotações sucessivas, entre $(x_E, y_E, z_E) \rightarrow (x_F, y_F, z_F)$, e $(x_F, y_F, z_F) \rightarrow (x_G, y_G, z_G)$. As bases de cada sistema coordenado são, respectivamente, $(\mathbf{e}_1, \mathbf{e}_2, \mathbf{e}_3)$; $(\mathbf{f}_1, \mathbf{f}_2, \mathbf{f}_3)$; e $(\mathbf{g}_1, \mathbf{g}_2, \mathbf{g}_3)$. As matrizes de rotação $[C]$ e $[D]$ são definidas respectivamente por

$$\mathbf{f}_j \equiv C_{ij} \mathbf{e}_i; \quad \mathbf{g}_k \equiv D_{jk} \mathbf{f}_j,$$

com

$$C_{ij} = (\mathbf{e}_i \cdot \mathbf{f}_j); \quad D_{jk} = (\mathbf{f}_j \cdot \mathbf{g}_k).$$

A primeira rotação é um giro positivo de α radianos em torno de z_E , e a segunda rotação é um giro *negativo* de β radianos em torno de y_F . Obtenha as matrizes de rotação $[C]$ e $[D]$.



SOLUÇÃO DA QUESTÃO:

Na base E ,

$$\begin{aligned} \mathbf{e}_1 &= [1, 0, 0]^T, & \mathbf{f}_1 &= [\cos \alpha, +\sin \alpha, 0]^T, \\ \mathbf{e}_2 &= [0, 1, 0]^T, & \mathbf{f}_2 &= [-\sin \alpha, \cos \alpha, 0]^T, \\ \mathbf{e}_3 &= [0, 0, 1]^T, & \mathbf{f}_3 &= [0, 0, 1]^T. \end{aligned}$$

Segue-se que

$$[C] = \begin{bmatrix} (\mathbf{e}_1 \cdot \mathbf{f}_1) & (\mathbf{e}_1 \cdot \mathbf{f}_2) & (\mathbf{e}_1 \cdot \mathbf{f}_3) \\ (\mathbf{e}_2 \cdot \mathbf{f}_1) & (\mathbf{e}_2 \cdot \mathbf{f}_2) & (\mathbf{e}_2 \cdot \mathbf{f}_3) \\ (\mathbf{e}_3 \cdot \mathbf{f}_1) & (\mathbf{e}_3 \cdot \mathbf{f}_2) & (\mathbf{e}_3 \cdot \mathbf{f}_3) \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \cos \alpha & -\sin \alpha & 0 \\ \sin \alpha & \cos \alpha & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{bmatrix}$$

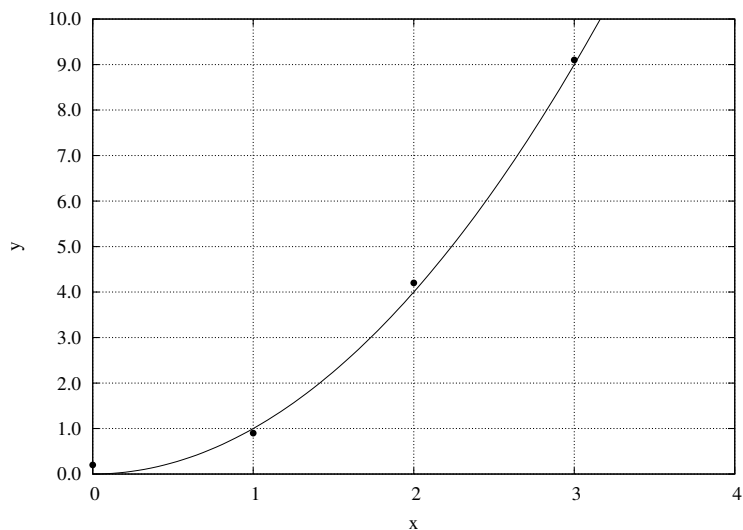
Na base F ,

$$\begin{aligned} \mathbf{f}_1 &= [1, 0, 0]^T, & \mathbf{g}_1 &= [\cos \beta, 0, -\sin \beta]^T, \\ \mathbf{f}_2 &= [0, 1, 0]^T, & \mathbf{g}_2 &= [0, 1, 0]^T, \\ \mathbf{f}_3 &= [0, 0, 1]^T, & \mathbf{g}_3 &= [+ \sin \beta, 0, \cos \beta]^T, \end{aligned}$$

porque o giro de β é *negativo*. Segue-se que

$$[D] = \begin{bmatrix} (\mathbf{f}_1 \cdot \mathbf{g}_1) & (\mathbf{f}_1 \cdot \mathbf{g}_2) & (\mathbf{f}_1 \cdot \mathbf{g}_3) \\ (\mathbf{f}_2 \cdot \mathbf{g}_1) & (\mathbf{f}_2 \cdot \mathbf{g}_2) & (\mathbf{f}_2 \cdot \mathbf{g}_3) \\ (\mathbf{f}_3 \cdot \mathbf{g}_1) & (\mathbf{f}_3 \cdot \mathbf{g}_2) & (\mathbf{f}_3 \cdot \mathbf{g}_3) \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \cos \beta & 0 & \sin \beta \\ 0 & 1 & 0 \\ -\sin \beta & 0 & \cos \beta \end{bmatrix} \blacksquare$$

2 [10] A figura abaixo:



mostra uma função passando entre os pontos (0,0, 0,2), (1,0, 0,9), (2,0, 4,2), (3,0, 9,1) e (4,0, 16,3); Estes pontos estão no arquivo `paradados.dat`, cujo conteúdo é

```
0.0 0.2
1.0 0.9
2.0 4.2
3.0 9.1
4.0 16.3
```

Escreva um programa Gnuplot para reproduzi-la.

SOLUÇÃO DA QUESTÃO:

```
1 set encoding iso_8859_1
2 set terminal postscript eps monochrome 'Times-Roman' 18
3 set output 'paradados.eps'
4 set format y '%3.1f'
5 set xlabel 'x'
6 set ylabel 'y'
7 set xrange [0:4]
8 set yrange [0:10]
9 set xtics 0,1
10 set ytics 0,1
11 set grid
12 set nokey
13 plot 'paradados.dat' using 1:2 with points pt 7 ps 1, x**2 with lines lt 1
14 exit
```

■

3 [30] Utilizando obrigatoriamente uma solução em série do tipo

$$y(x) = \sum_{n=0}^{\infty} a_n x^n,$$

Resolva

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

(ou seja: obtenha os a_n 's). Calcule o raio de convergência da série resultante.

SOLUÇÃO DA QUESTÃO:

$$\begin{aligned} y &= \sum_{n=0}^{\infty} a_n x^n, \\ y' &= \sum_{n=0}^{\infty} n a_n x^{n-1}, \\ y'' &= \sum_{n=0}^{\infty} n(n-1) a_n x^{n-2} \end{aligned}$$

Substituindo na equação diferencial, temos

$$\sum_{n=0}^{\infty} n(n-1) a_n x^{n-2} + \sum_{n=0}^{\infty} a_n x^n = 0$$

Escolho

$$\begin{aligned} n &= m - 2, \\ m &= n + 2 \end{aligned}$$

e o segundo somatório torna-se

$$\sum_{m=2}^{\infty} a_{m-2} x^{m-2}.$$

Note que os 2 primeiros termos ($n = 0$ e $n = 1$) *são identicamente nulos*: isto nos deixa com 2 graus de liberdade: a_0 e a_1 podem ser (neste ponto da solução) quaisquer. Prosseguindo,

$$\sum_{n=2}^{\infty} [n(n-1)a_n + a_{n-2}] x^{n-2} = 0,$$

donde

$$a_n = -\frac{a_{n-2}}{n(n-1)}$$

Partindo agora, respectivamente, de $a_0 = 1$ e de $a_1 = 1$ nós encontramos duas séries LI:

$$\begin{aligned} a_0 &= 1, & a_1 &= 1, \\ a_2 &= -\frac{1}{2}, & a_3 &= -\frac{1}{3 \times 2}, \\ a_4 &= \frac{1}{4 \times 3 \times 2}, & a_5 &= \frac{1}{5 \times 4 \times 3 \times 2}, \\ \dots & & \dots & \\ a_{2n} &= \frac{(-1)^n}{(2n)!}, & a_{2n+1} &= \frac{(-1)^n}{(2n+1)!}. \end{aligned}$$

Segue-se a solução geral da EDO em série é

$$y(x) = a_0 \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^n}{(2n)!} x^{2n} + a_1 \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^n}{(2n+1)!} x^{2n+1}.$$

Continue a solução no verso \Rightarrow

Vamos agora obter as constantes por meio das condições de contorno:

$$\begin{aligned}
 y(0) = 0 & \Rightarrow a_0 = 0; \\
 y'(0) = 1 & \Rightarrow a_1 \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^n (2n+1)}{(2n+1)!} x^{2n} \Big|_{x=0} = 1 \\
 & a_1 \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^n}{(2n)!} x^{2n} \Big|_{x=0} = 1 \\
 & a_1 \times 1 = 1 \Rightarrow a_1 = 1.
 \end{aligned}$$

Isto completa a obtenção da solução:

$$y(x) = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^n}{(2n+1)!} x^{2n+1} = \text{sen } x.$$

Buscamos agora o raio de convergência da série:

$$\begin{aligned}
 R &= \lim_{n \rightarrow \infty} \left| \frac{1}{\frac{a_{n+1}}{a_n}} \right| \\
 &= \lim_{n \rightarrow \infty} \left| \frac{a_n}{a_{n+1}} \right| \\
 &= \lim_{n \rightarrow \infty} \left| \frac{(-1)^n}{(2n+1)!} \times \frac{(2(n+1)+1)!}{(-1)^{n+1}} \right| \\
 &= \lim_{n \rightarrow \infty} \left| \frac{(2n+3)!}{(2n+1)!} \right| \\
 &= \lim_{n \rightarrow \infty} (2n+3) \times (2n+2) = \infty \blacksquare
 \end{aligned}$$

Continue a solução no verso \Rightarrow

4 [30] Obtenha a série de Laurent de

$$f(z) = \frac{1}{(z-2i)(z-2)}$$

no disco $|z-2| < 2\sqrt{2}$.

SOLUÇÃO DA QUESTÃO:

A função pode ser decomposta em frações parciais; com MAXIMA,

```
(%i1) f : 1/((z-2%i)*(z-2)) ;
(%o1)
          1
      -----
      (z - 2) (z - 2 %i)
(%i2) partfrac(f,z);
(%o2)
      1          1
----- - -----
(2 %i - 2) (z - 2 %i) (2 %i - 2) (z - 2)
```

$$f(z) = \frac{1}{(2i-2)(z-2i)} - \frac{1}{(2i-2)(z-2)}$$

O 2º termo já está no formato de um termo da série de Laurent desejada, e nós o deixamos como está. O 1º termo precisa ser reescrito:

$$\begin{aligned} \frac{1}{(2i-2)(z-2i)} &= \frac{1}{(2i-2)} \left[\frac{1}{(z-2) + (2-2i)} \right] \\ &= -\frac{1}{(2i-2)^2} \left[\frac{1}{\frac{z-2}{2-2i} + 1} \right] \\ &= -\frac{1}{(2i-2)^2} \left[\frac{1}{1 + \frac{z-2}{2-2i}} \right] \end{aligned}$$

Mas

$$\begin{aligned} \left| \frac{z-2}{2-2i} \right| &= \frac{|z-2|}{|2-2i|} \\ &= \frac{|z-2|}{2\sqrt{2}} < 1, \end{aligned}$$

donde

$$\frac{1}{1 + \frac{z-2}{2-2i}} = 1 - \frac{z-2}{2-2i} + \left(\frac{z-2}{2-2i} \right)^2 - \left(\frac{z-2}{2-2i} \right)^3 + \left(\frac{z-2}{2-2i} \right)^4 - \dots$$

Portanto,

$$f(z) = -\frac{1}{(2i-2)(z-2)} - \frac{1}{(2i-2)^2} \left[1 - \frac{z-2}{2i-2} + \left(\frac{z-2}{2i-2} \right)^3 - \left(\frac{z-2}{2i-2} \right)^3 + \left(\frac{z-2}{2i-2} \right)^4 + \dots \right] \blacksquare$$

1 [15] O programa abaixo, que preenche uma lista `aran` com 1000 valores aleatórios entre 0 e 1 e imprime o seu máximo `amax`, está **errado**. Escreva o programa correto no espaço designado: use uma caractere por quadrícula.

Observação: na listagem abaixo, para facilitar a contagem de colunas para a indentação, os espaços em branco estão enfatizados pelo símbolo `␣`.

```
#!/usr/bin/python
# -*- coding: iso-8859-1 -*-
from __future__ import print_function
from random import random
aran = [random() for i in range(1000)]
for i in range(0,1000):
    if aran[i] > amax:
        amax = aran[i]
print(amax)
```

SOLUÇÃO DA QUESTÃO:

```
#!/usr/bin/python
# -*- coding: iso-8859-1 -*-
from __future__ import print_function
from random import random
aran = [random() for i in range(1000)]
amax = aran[0]
for i in range(1,1000):
    if aran[i] > amax:
        amax = aran[i]
print(amax)
```

2 [25] Considere a função $F(x)$ definida pela integral

$$F(x) \equiv \int_1^x \frac{\cos t}{t} dt, \quad x \geq 1.$$

Obtenha uma série para o cálculo de $F(x)$. Sugestão: expanda $\cos t$ em série de Taylor em torno de $t = 0$, e em seguida integre termo a termo. **Tenha o cuidado de integrar o primeiro termo da série em separado.**

SOLUÇÃO DA QUESTÃO:

$$\begin{aligned} F(x) &= \int_1^x \frac{1}{t} \sum_{n=0}^{\infty} (-1)^n \frac{t^{2n}}{(2n)!}, \\ &= \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^n}{(2n)!} \int_1^x t^{2n-1} dt \\ &= \int_1^x \frac{1}{t} dt + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(-1)^n}{(2n)!} \int_1^x t^{2n-1} dt \\ &= \ln x + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(-1)^n}{(2n)!} \frac{1}{2n} [x^{2n} - 1] \blacksquare \end{aligned}$$

3 [30] Dado o vetor $\mathbf{k} = k_i \mathbf{e}_i$, a matriz do tensor

$$\mathbf{P}(\mathbf{k}) = \underbrace{\left[\delta_{ij} - \frac{k_i k_j}{|\mathbf{k}|^2} \right]}_{P_{ij}} \mathbf{e}_i \mathbf{e}_j$$

na base canônica $E = (\mathbf{e}_1, \mathbf{e}_2, \mathbf{e}_3)$ é $[P_{ij}]$. Dada uma rotação de E para $E' = (\mathbf{e}'_1, \mathbf{e}'_2, \mathbf{e}'_3)$,

$$\mathbf{e}'_l = C_{il} \mathbf{e}_i \iff \mathbf{e}_i = C_{il} \mathbf{e}'_l,$$

a expressão de \mathbf{P} na base E' é

$$\mathbf{P}(\mathbf{k}) = P'_{lm} \mathbf{e}'_l \mathbf{e}'_m.$$

Obtenha as componentes P'_{lm} em termos de k'_l e k'_m , onde $\mathbf{k} = k'_l \mathbf{e}'_l$.

SOLUÇÃO DA QUESTÃO:

$$\begin{aligned} \mathbf{P} &= \left[\delta_{ij} - \frac{k_i k_j}{|\mathbf{k}|^2} \right] C_{il} \mathbf{e}'_l C_{jm} \mathbf{e}'_m \\ &= \left[C_{il} C_{jm} \delta_{ij} - \frac{[C_{il} k_i][C_{jm} k_j]}{|\mathbf{k}|^2} \right] \mathbf{e}'_l \mathbf{e}'_m, \\ &= \left[C_{il} C_{im} - \frac{[C_{il} k_i][C_{jm} k_j]}{|\mathbf{k}|^2} \right] \mathbf{e}'_l \mathbf{e}'_m, \\ &= \left[\delta_{lm} - \frac{[C_{il} k_i][C_{jm} k_j]}{|\mathbf{k}|^2} \right] \mathbf{e}'_l \mathbf{e}'_m. \end{aligned}$$

Basta agora reconhecer que $[C_{il} k_i] = k'_l$ e $[C_{jm} k_j] = k'_m$:

$$\mathbf{P} = \left[\delta_{lm} - \frac{k'_l k'_m}{|\mathbf{k}|^2} \right] \mathbf{e}'_l \mathbf{e}'_m \blacksquare$$

4 [30] Obtenha a solução geral da equação diferencial ordinária linear de ordem 3

$$u''' - u'' - 4u' + 4u = 0$$

transformando-a, **obrigatoriamente**, em um sistema de equações de ordem 1 do tipo

$$\frac{d}{dt}[\mathbf{u}] = [\mathbf{A}][\mathbf{u}], \quad [\mathbf{u}] = \begin{bmatrix} u(t) \\ u'(t) \\ u''(t) \end{bmatrix},$$

e em seguida diagonalizando $[\mathbf{A}]$. **Prossiga até obter a solução geral** $u(t) = \dots$

SOLUÇÃO DA QUESTÃO:

Fazemos $v = u'(t)$, $w = v'(t) = u''(t)$; então,

$$u''' = -4u + 4u' + u'' \Rightarrow w' = -4u + 4v + w$$

donde

$$\begin{aligned} \frac{du}{dt} &= v, \\ \frac{dv}{dt} &= w, \\ \frac{dw}{dt} &= -4u + 4v + w. \end{aligned}$$

Em forma matricial

$$\frac{d}{dt} \begin{bmatrix} u \\ v \\ w \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \\ -4 & 4 & 1 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} u \\ v \\ w \end{bmatrix}$$

com Maxima:

```
(%i1) a : matrix( [0,1,0], [0,0,1], [-4,4,1] );
          [ 0  1  0 ]
          [      ]
(%o1)      [ 0  0  1 ]
          [      ]
          [ -4  4  1 ]
(%i2) eigenvectors(a);
(%o2) [[2, -2, 1], [1, 1, 1]], [[1, 2, 4], [1, -2, 4]], [[1, 1, 1]]]
```

os autovalores e autovetores são

$$\begin{aligned} \lambda_1 &= 2 & \mathbf{f}_1 &= (1, 2, 4), \\ \lambda_2 &= -2 & \mathbf{f}_2 &= (1, -2, 4), \\ \lambda_3 &= 1 & \mathbf{f}_3 &= (1, 1, 1). \end{aligned}$$

Na base dos autovetores, o sistema de equações diferenciais ordinárias fica desacoplado:

$$\frac{d}{dt} \begin{bmatrix} u_f \\ v_f \\ w_f \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 2 & 0 & 0 \\ 0 & -2 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} u_f \\ v_f \\ w_f \end{bmatrix}$$

com solução

$$u_f = c_1 e^{2t}, \quad v_f = c_2 e^{-2t}, \quad w_f = c_3 e^t.$$

A solução geral é

$$\mathbf{u} = c_i e^{\lambda_i t} \mathbf{f}_i$$

ou (voltando à base canônica)

$$\begin{bmatrix} u \\ v \\ w \end{bmatrix} = c_1 e^{2t} \begin{bmatrix} 1 \\ 2 \\ 4 \end{bmatrix} + c_2 e^{-2t} \begin{bmatrix} 1 \\ -2 \\ 4 \end{bmatrix} + c_3 e^t \begin{bmatrix} 1 \\ 1 \\ 1 \end{bmatrix}$$

ou seja:

$$\begin{aligned} u(t) &= [2c_1]e^{2t} + [-2c_2]e^{-2t} + c_3 e^t \\ &= k_1 e^{2t} + k_2 e^{-2t} + k_3 e^t \blacksquare \end{aligned}$$

Continue a solução no verso \Rightarrow

1 [20] Você deseja calcular

$$L = \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{n}{n+1},$$

mas está em uma ilha deserta, esqueceu tudo de Cálculo, e tudo o que tem à disposição é um pequeno *netbook* com um interpretador Python. **Utilizando o espaço designado abaixo, e escrevendo um caractere por coluna**, escreva um pequeno programa:

1. que especifique uma precisão `eps = 1.0e-4` para o cálculo de L ;
2. que utilize uma variável inteira `n`, e que a vá incrementando de 1 em 1;
3. que recalcule L e calcule a diferença `delta` entre o novo valor e o antigo;
4. que pare quando `delta < eps`, e imprima o último valor encontrado para L .

É obrigatório usar as variáveis com nome especificado em tipo monoespaçado (tipo “máquina de escrever”) acima. Dê o nome que quiser para quaisquer outras variáveis, objetos, funções, etc., que sejam necessários.

SOLUÇÃO DA QUESTÃO:

```
1  #!/usr/bin/python
2  # -*- coding: iso-8859-1 -*-
3  from __future__ import unicode_literals
4  from __future__ import print_function
5  from __future__ import division
6  eps = 1.0e-4
7  n = 1
8  delta = eps          # diferenças de L
9  Lold = 0.0           # valor anterior de L
10 while delta >= eps:   # ... até atingir a precisão
11     Lnew = n/(n+1)     # esta divisão produz um float
12     delta = abs(Lnew - Lold)
13     print("%8.4f" % Lnew)
14     Lold = Lnew
15     n += 1
```

■

2 [30] Calcule a série de Laurent de $f(z) = 1/(z - 2)$ em torno de $z = 0$ para o disco $2 < |z|$.

SOLUÇÃO DA QUESTÃO:

Note que

$$|z| > 2 \Rightarrow \left| \frac{2}{z} \right| < 1.$$

A idéia portanto é manipular algebricamente

$$\frac{1}{z - 2}$$

para fazer aparecer, explicitamente, $2/z$. Vamos a isto:

$$\begin{aligned} \frac{1}{z - 2} &= \frac{1}{z} \frac{1}{1 - 2/z} \\ &= \frac{1}{z} [1 + (2/z) + (2/z)^2 + (2/z)^3 + \dots] \quad (|z| > 2). \end{aligned}$$

Portanto, em $|z| > 2$,

$$\frac{1}{z - 2} = \left[\dots + \frac{2^3}{z^4} + \frac{2^2}{z^3} + \frac{2}{z^2} + \frac{1}{z} \right] \blacksquare$$

3 [20] Calcule o determinante de

$$[B] = \begin{bmatrix} 4 & 3 & 0 & 1 \\ 4 & 2 & 0 & 0 \\ 4 & 1 & 0 & 0 \\ 4 & 0 & 1 & 0 \end{bmatrix}.$$

SOLUÇÃO DA QUESTÃO:

```
(%i2) B : matrix( [4,3,0,1], [4,2,0,0], [4, 1, 0, 0], [4, 0, 1, 0] );  
      [ 4  3  0  1 ]  
      [ 4  2  0  0 ]  
(%o2)  [ 4  1  0  0 ]  
      [ 4  0  1  0 ]  
  
(%i3) determinant(B);  
(%o3) 4
```

■

4 [30] Obtenha a solução geral da equação diferencial ordinária linear de ordem 2

$$z'' + z = e^{ix},$$

onde $x \in \mathbb{R}$ e $z \in \mathbb{C}$. **Sugestões:** (i) o lado direito da equação diferencial é *complexo*: use notação e álgebra complexas para resolver o problema; (ii) use variação de parâmetros.

SOLUÇÃO DA QUESTÃO:

A solução da equação homogênea associada é

$$z_h(x) = Ae^{ix} + Be^{-ix}.$$

Tente:

$$\begin{aligned} z(x) &= A(x)e^{ix} + Be^{-ix}, \\ z'(x) &= iA(x)e^{ix} - iB(x)e^{-ix} + \underbrace{A'(x)e^{ix} + B'(x)e^{-ix}}_{=0}. \end{aligned}$$

Aqui nós controlamos a ordem das derivadas obrigando o termo em A' e em B' a ser nulo. Agora, a 2ª derivada é

$$z''(x) = -[Ae^{ix} + Be^{-ix}] + i[A'e^{ix} - B'e^{-ix}].$$

Substituindo na equação diferencial original encontramos agora o sistema de equações diferenciais ordinárias

$$\begin{aligned} A'e^{ix} - B'e^{-ix} &= e^{ix}/i, \\ A'e^{ix} + B'e^{-ix} &= 0. \end{aligned}$$

A segunda equação acima nada mais é do que a condição imposta acima para controlar as derivadas. Somando,

$$\begin{aligned} 2A'e^{ix} &= \frac{1}{i}e^{ix}, \\ 2\frac{dA}{dx} &= -i, \\ \frac{dA}{dx} &= -\frac{i}{2}, \\ A(x) &= -\frac{i}{2}x + \alpha. \end{aligned}$$

Procuramos agora por B :

$$\begin{aligned} A'e^{ix} + B'e^{-ix} &= 0, \\ -\frac{i}{2}e^{ix} + \frac{dB}{dx}e^{-ix} &= 0, \\ -\frac{i}{2}e^{2ix} + \frac{dB}{dx} &= 0, \\ \frac{dB}{dx} &= \frac{i}{2}e^{2ix} = \frac{2ie^{2ix}}{4}, \\ B(x) &= \frac{1}{4}e^{2ix} + \beta. \end{aligned}$$

Substituindo $A(x)$ e $B(x)$ na forma proposta para a solução,

$$\begin{aligned} z(x) &= \left(-\frac{ix}{2} + \alpha\right)e^{ix} + \left(\frac{1}{4}e^{2ix} + \beta\right)e^{-ix} \\ &= \underbrace{\left[-\frac{ix}{2} + \frac{1}{4}\right]e^{ix} + \alpha e^{ix} + \beta e^{-ix}}_{z_p(x)}, \end{aligned}$$

onde $z_p(x)$ é a solução particular ■

1 [30] Dada a equação diferencial ordinária

$$xy'' + xy' + y = 0 :$$

a) [05] Mostre que $x = 0$ é um ponto singular regular.

b) [25] Obtenha **uma** solução de Frobenius do tipo

$$y(x) = \sum_{n=0}^{\infty} a_n x^{n+r}.$$

SOLUÇÃO DA QUESTÃO:

Começo escrevendo a equação na forma

$$y'' + p(x)y' + q(x)y = y'' + y' + \frac{1}{x}y = 0.$$

As funções

$$[xp(x)] = x, \quad \text{e} \quad [x^2q(x)] = x$$

são analíticas em $x = 0$, e $x = 0$ é um ponto singular regular, em torno do qual é possível obter uma solução de Frobenius,

$$\begin{aligned} y &= \sum_{n=0}^{\infty} a_n x^{n+r}, \\ y' &= \sum_{n=0}^{\infty} (n+r) a_n x^{n+r-1}, \\ y'' &= \sum_{n=0}^{\infty} (n+r-1)(n+r) a_n x^{n+r-2}. \end{aligned}$$

Substituindo na equação diferencial, encontro

$$\sum_{n=0}^{\infty} (n+r-1)(n+r) a_n x^{n+r-1} + \sum_{n=0}^{\infty} (n+r) a_n x^{n+r} + \sum_{n=0}^{\infty} a_n x^{n+r} = 0.$$

Faço agora no primeiro somatório:

$$\begin{aligned} m+r &= n+r-1, \\ m &= n-1, \\ n &= m+1, \end{aligned}$$

e obtenho

$$\begin{aligned} \sum_{m=-1}^{\infty} (m+r)(m+r+1) a_{m+1} x^{m+r} + \sum_{n=0}^{\infty} (n+r) a_n x^{n+r} + \sum_{n=0}^{\infty} a_n x^{n+r} &= 0, \\ (r-1)ra_0 x^{r-1} + \sum_{n=0}^{\infty} [(n+r)(n+r+1)a_{n+1} + (n+r)a_n + a_n] x^{n+r} &= 0, \\ (r-1)ra_0 x^{r-1} + \sum_{n=0}^{\infty} [(n+r)(n+r+1)a_{n+1} + (n+r+1)a_n] x^{n+r} &= 0. \end{aligned}$$

É evidente que, com $a_0 \neq 0$, a equação indicial é

$$r(r-1) = 0 \Rightarrow r_2 = 0 \text{ ou } r_1 = 1.$$

As raízes diferem por um inteiro; ou a menor raiz leva a 2 soluções, ou não leva a nenhuma. Tentemos com a menor raiz ($r_2 = 0$):

$$\begin{aligned} n(n+1)a_{n+1} + (n+1)a_n &= 0, \\ a_{n+1} &= -\frac{1}{n}a_n. \end{aligned}$$

Note que é impossível obter a_1 a partir de a_0 : a recursão falha, e a menor raiz não leva a nenhuma solução. Uma única solução ainda é possível com a maior raiz $r_1 = 1$:

$$\begin{aligned} (n+1)(n+2)a_{n+1} + (n+2)a_n &= 0, \\ a_{n+1} &= -\frac{1}{n+1}a_n. \end{aligned}$$

Fazendo $a_0 = 1$ sem perda de generalidade, não é difícil encontrar o termo geral:

$$a_n = \frac{(-1)^n}{n!}$$

e uma solução

$$y(x) = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^n}{n!} x^{n+1} \blacksquare$$

2 [30] Calcule

$$\mathcal{L}\{\cosh t\}(s)$$

usando obrigatoriamente a definição

$$\mathcal{L}\{f(t)\} \equiv \int_{t=0}^{\infty} e^{-st} f(t) dt$$

(ou seja: calculando a integral). Se você só colocar a resposta certa porque a decorou, não ganhará a questão.

SOLUÇÃO DA QUESTÃO:

São muitas as opções; por exemplo,

$$\begin{aligned} \int_0^{\infty} e^{-st} \cosh t dt &= \int_0^{\infty} e^{-st} \frac{e^t + e^{-t}}{2} dt \\ &= \int_0^{\infty} \frac{1}{2} \left[e^{(1-s)t} + e^{-(1+s)t} \right] dt \\ &= \frac{1}{2} \left[\frac{1}{1-s} \int_0^{\infty} e^{(1-s)t} (1-s) dt - \frac{1}{1+s} \int_0^{\infty} e^{-(1+s)t} (-(1+s)) dt \right] \\ &= \frac{1}{2} \left[\frac{-1}{1-s} + \frac{1}{1+s} \right] = \frac{s}{s^2 - 1} \blacksquare \end{aligned}$$

3 [10] Refaça a questão **2** usando **uma linha** de Maxima.

SOLUÇÃO DA QUESTÃO:

`integrate(cosh(t)*exp(-s*t),t,0,inf) ;`

4 [30] Calcule a transformada de Laplace inversa

$$\mathcal{L}^{-1} \left\{ \frac{2s^2 + 6s + 3}{s^3 + 4s^2 + 3s} \right\}.$$

SOLUÇÃO DA QUESTÃO:

$$\mathcal{L}\{e^{-2t} \cosh t + 1\} = \frac{2s^2 + 6s + 3}{s^3 + 4s^2 + 3s}.$$

1 [25] Obtenha o resíduo (isto é: o coeficiente c_{-1} da série de Laurent respectiva) de

$$f(z) = \frac{z}{(z^2 + 1)^2}$$

em torno de $z = i$.

SOLUÇÃO DA QUESTÃO:

Esta é uma questão de aplicação de fórmula: o pólo é de ordem 2: $k = 2$, e

$$\begin{aligned} c_{-1} &= \lim_{z \rightarrow i} \frac{1}{(k-1)!} \frac{d^{k-1}}{dz^{k-1}} [(z-i)^k f(z)] \\ &= \lim_{z \rightarrow i} \frac{d}{dz} \frac{z}{(z+i)^2} \\ &= \lim_{z \rightarrow i} -\frac{(z-i)}{(z+i)^3} = 0 \blacksquare \end{aligned}$$

2 [25] Calcule a integral

$$\int_0^{\infty} \frac{x}{(x^2 + 1)^2} dx$$

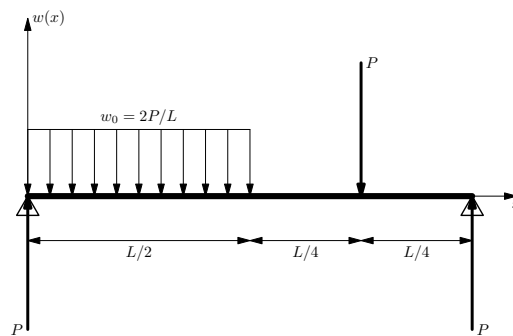
Sugestão: Às vezes, Cálculo I é mais útil do que Cálculo IV.

SOLUÇÃO DA QUESTÃO:

A função é ímpar, e $\int_{-\infty}^{+\infty} f(x) dx = 0$; integrar a função complexa da questão 1 em um contorno composto por uma linha sobre o eixo x e um semi-círculo vai produzir uma integral nula, porque $c_{-1} = 0$; *moral da história*: não adianta tentar integração de contorno! Em lugar disto, basta fazer

$$\begin{aligned} u &= x^2 + 1, \\ du &= 2x dx, \\ \int_0^{\infty} \frac{x}{(x^2 + 1)^2} dx &= \frac{1}{2} \int_1^{\infty} \frac{du}{u^2} du \\ &= -\frac{1}{2u} \Big|_1^{\infty} = 1/2 \blacksquare \end{aligned}$$

3 [25] A viga da figura abaixo está *equilibrada*.



a) [10] Escreva uma expressão para o carregamento distribuído $w(x)$ *total*, incluindo todas as cargas mostradas, em função da delta de Dirac δ e da Heaviside H ; utilize a convenção de que a direção positiva aponta para cima.

b) [15] Calcule o esforço cortante

$$V(x) = \int_{0-}^x w(\xi) d\xi.$$

SOLUÇÃO DA QUESTÃO:

a)

$$w(x) = P\delta(x) - \frac{2P}{L} [H(x) - H(x - L/2)] - P\delta(x - 3L/4) + P\delta(x - L).$$

b)

$$V(x) = \int^x w(\xi) d\xi$$

Vamos fazer, com cuidado, a única integral que importa!

$$\begin{aligned} \int_{-\infty}^x H(\xi - a) d\xi &= 0 && \text{quando } x < a; \\ \int_{-\infty}^x H(\xi - a) d\xi &= \int_a^x d\xi \\ &= (x - a) && \text{quando } x \geq a; \end{aligned}$$

portanto,

$$\int_{-\infty}^x H(\xi - a) d\xi = H(x - a)(x - a).$$

Com isto, a integração de $w(x)$ é imediata:

$$\begin{aligned} V(x) &= \int_{-\infty}^x w(\xi) d\xi \\ &= \int_{-\infty}^x \left[P\delta(\xi) - \frac{2P}{L} [H(\xi) - H(\xi - L/2)] - P\delta(\xi - 3L/4) + P\delta(\xi - L) \right] d\xi \\ &= PH(x) - \frac{2P}{L} [H(x)x - H(x - L/2)(x - L/2)] - PH(x - 3L/4) + PH(x - L) \blacksquare \end{aligned}$$

4 [25] Utilizando obrigatoriamente autovalores e autovetores, obtenha a solução geral do sistema de equações diferenciais

$$\frac{d}{dx} \begin{bmatrix} u_1 \\ u_2 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} u_1 \\ u_2 \end{bmatrix}.$$

SOLUÇÃO DA QUESTÃO:

O problema de autovalor-autovetor associado é

$$\begin{vmatrix} -\lambda & 1 \\ 1 & \lambda \end{vmatrix} = 0.$$

Os autovalores e autovetores são

$$\begin{array}{lll} \lambda = -1 & \Rightarrow & \mathbf{f}_1 = (1, -1); \\ \lambda = +1 & \Rightarrow & \mathbf{f}_2 = (1, 1). \end{array}$$

Escreva a solução na base dos autovetores:

$$\mathbf{u} = v_1 \mathbf{f}_1 + v_2 \mathbf{f}_2;$$

nesta base, o problema é

$$\frac{d}{dx} \begin{bmatrix} v_1 \\ v_2 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} -1 & 0 \\ 0 & 1 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} v_1 \\ v_2 \end{bmatrix},$$

donde:

$$\begin{array}{ll} \frac{dv_1}{dx} = -v_1, & v_1 = k_1 e^{-x}, \\ \frac{dv_2}{dx} = v_2, & v_2 = k_2 e^x; \end{array}$$

A solução é

$$\begin{aligned} \mathbf{u}(x) &= (u_1, u_2) \\ &= v_1 \mathbf{f}_1 + v_2 \mathbf{f}_2 \\ &= k_1 e^{-x} (1, -1) + k_2 e^x (1, 1) \Rightarrow \\ u_1(x) &= k_1 e^{-x} + k_2 e^x, \\ u_2(x) &= -k_1 e^{-x} + k_2 e^x \blacksquare \end{aligned}$$

Continue a solução no verso \Rightarrow

1 [25] A série de Taylor do arco-tangente em torno de $x = 0$ é

$$\operatorname{arctg}(x) = \sum_{n=0}^{\infty} (-1)^n \frac{x^{2n+1}}{2n+1}.$$

- a) [10] Esta é uma série de potências: calcule o seu raio de convergência.
- b) [15] Escreva um programa em Python que calcule $\operatorname{arctg}(1/2)$ com erro menor que 1×10^{-6} . **Observação:** a indentação é fundamental em Python: use “`□`” para indicar seus espaços em branco!

SOLUÇÃO DA QUESTÃO:

a)

$$\begin{aligned} R &= \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{1}{\left| \frac{a_{n+1}}{a_n} \right|} \\ &= \lim_{n \rightarrow \infty} \left| \frac{a_n}{a_{n+1}} \right| \\ &= \lim_{n \rightarrow \infty} \left| \frac{1}{2n+1} \frac{2n+1}{1} \right| = 1. \end{aligned}$$

- b) $x = 0,5$ está dentro do raio de convergência; vamos usar o programa `arctg2.py`

3 [25] A *contração* de dois tensores \mathbf{A} , \mathbf{B} é definida por

$$\mathbf{A} : \mathbf{B} = A_{ij} \mathbf{e}_i \mathbf{e}_j : B_{lm} \mathbf{e}_l \mathbf{e}_m \equiv A_{ij} B_{lm} (\mathbf{e}_j \cdot \mathbf{e}_l) (\mathbf{e}_i \cdot \mathbf{e}_m).$$

Se \mathbf{S} é um tensor simétrico de ordem 2, e \mathbf{A} é um tensor anti-simétrico de ordem 2:

$$\mathbf{S} = S_{ij} \mathbf{e}_i \mathbf{e}_j, \quad S_{ij} = S_{ji}; \quad \mathbf{A} = A_{lm} \mathbf{e}_l \mathbf{e}_m, \quad S_{lm} = -S_{ml},$$

mostre que

$$\mathbf{S} : \mathbf{A} = 0.$$

SOLUÇÃO DA QUESTÃO:

$$\begin{aligned} \mathbf{S} : \mathbf{A} &= S_{ij} A_{lm} (\mathbf{e}_j \cdot \mathbf{e}_l) (\mathbf{e}_i \cdot \mathbf{e}_m). \\ &= S_{ij} A_{lm} \delta_{jl} \delta_{im} \\ &= S_{ij} A_{ji} \\ &= \frac{1}{2} S_{ij} A_{ji} + \frac{1}{2} S_{ji} A_{ij} \\ &= \frac{1}{2} S_{ij} (A_{ji} + A_{ij}) = 0 \blacksquare \end{aligned}$$

3 [25] Encontre a solução geral da equação diferencial

$$x^2y'' + 4xy' - 8y = 0.$$

SOLUÇÃO DA QUESTÃO:

$$y = c_1 x^{\frac{\sqrt{41}}{2}-3/2} + c_2 x^{-\frac{\sqrt{41}}{2}-3/2}.$$

4 [25] Utilizando obrigatoriamente integração de contorno no plano complexo, e a fórmula de inversão

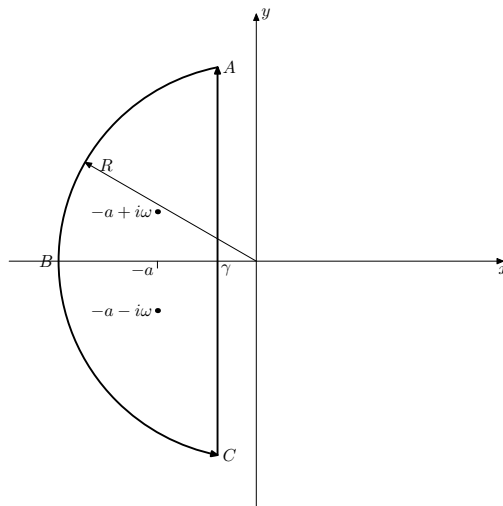
$$f(t) = \frac{1}{2\pi i} \int_{\gamma-i\infty}^{\gamma+i\infty} \bar{f}(s) e^{st} ds,$$

obtenha a transformada inversa de Laplace de

$$\bar{f}(s) = \frac{\omega}{(s+a)^2 + \omega^2}, \quad \omega, a \in \mathbb{R}_+.$$

Atente para os sinais de ω e de a ; utilize o contorno CABC da figura ao lado (com $R \rightarrow \infty$), onde

$$-a < \gamma < 0.$$



SOLUÇÃO DA QUESTÃO:

Procuramos as singularidades de $\bar{f}(s)$ no plano complexo:

$$\begin{aligned} (s+a)^2 + \omega^2 &= 0, \\ (s+a)^2 &= -\omega^2, \\ s+a &= \pm i\omega, \\ s &= -a \pm i\omega. \end{aligned}$$

Pelo Teorema dos Resíduos,

$$\oint_{CABC} \bar{f}(s) e^{st} ds = 2\pi i \left[c_{-1}^{(1)} + c_{-1}^{(2)} \right],$$

onde os resíduos são calculados em $-a \pm i\omega$; agora:

$$\begin{aligned} \alpha &= \theta = \pi - \arccos \frac{-\gamma}{R}, \\ \beta &= \pi + \arccos \frac{-\gamma}{R}, \\ \lim_{R \rightarrow \infty} \left| \int_{ABC} \bar{f}(s) e^{st} ds \right| &= \lim_{R \rightarrow \infty} \left| \int_{\alpha}^{\beta} \bar{f}(s) i R e^{i\theta} e^{st} d\theta \right| \\ &\leq \lim_{R \rightarrow \infty} \int_{\alpha}^{\beta} |\bar{f}(s) i R e^{i\theta} e^{st}| d\theta \\ &= \lim_{R \rightarrow \infty} \int_{\alpha}^{\beta} \left| \frac{\omega R e^{(s_x + i s_y)t}}{(R e^{i\theta} + a)^2 + \omega^2} \right| d\theta \\ &= \lim_{R \rightarrow \infty} \int_{\alpha}^{\beta} \left| \frac{\omega R e^{s_x t}}{(R e^{i\theta} + a)^2 + \omega^2} \right| d\theta \\ &\leq \lim_{R \rightarrow \infty} \int_{\pi/2}^{3\pi/2} \left| \frac{\omega R}{(R e^{i\theta} + a)^2 + \omega^2} \right| d\theta \quad (\text{pois } e^{s_x t} < 1) \\ &= \lim_{R \rightarrow \infty} \left| \frac{\pi \omega R}{(R e^{i\theta_*} + a)^2 + \omega^2} \right| \quad (\text{pelo Teorema do Valor Médio, para } \pi/2 \leq \theta_* \leq 3\pi/2) \\ &= 0. \end{aligned}$$

Portanto,

$$\frac{1}{2\pi i} \int_{\gamma-i\infty}^{\gamma+i\infty} \bar{f}(s) e^{st} ds = c_{-1}^{(1)} + c_{-1}^{(2)}.$$

Mas

$$\begin{aligned}\bar{f}(s)e^{st} &= \frac{\omega e^{st}}{(s - [-a + i\omega])(s - [-a - i\omega])}, \\ c_{-1}^{(1)} &= \lim_{s \rightarrow [-a + i\omega]} (s - [-a + i\omega]) \frac{\omega e^{st}}{(s - [-a + i\omega])(s - [-a - i\omega])} \\ &= \lim_{s \rightarrow [-a + i\omega]} \frac{\omega e^{st}}{s - [-a - i\omega]} \\ &= \frac{\omega e^{(-a + i\omega)t}}{2i\omega}; \\ c_{-1}^{(2)} &= \lim_{s \rightarrow [-a - i\omega]} (s - [-a - i\omega]) \frac{\omega e^{st}}{(s - [-a + i\omega])(s - [-a - i\omega])} \\ &= \lim_{s \rightarrow [-a - i\omega]} \frac{\omega e^{st}}{s - [-a + i\omega]} \\ &= -\frac{\omega e^{(-a - i\omega)t}}{2i\omega}; \\ f(t) &= c_{-1}^{(1)} + c_{-1}^{(2)} \\ &= \omega e^{-at} \frac{1}{2i\omega} [e^{i\omega t} - e^{-i\omega t}] \\ &= e^{-at} \operatorname{sen} \omega t \blacksquare\end{aligned}$$

Continue a solução no verso \Rightarrow