

Lista de exercícios Matemática Computacional

Parte B – Prof. Dr. Reinaldo Rosa - 2020

Denis M. A. Eiras

Exercício 5 – Descrição

5.1. A partir do Mapeamento Logístico e do Mapeamento de Henon gere 2 famílias de series Temporais com 30 séries em cada uma. Para a família logística varie o parâmetro ρ na faixa (3.85 a 4.05). Paragerar a família Henon varie os parâmetros a e b nas respectivas faixas: (de 1.350 a 1.420) e (0.210-0.310). Por exemplo: pode fixar o $a=1.40$ e variar o b . Pode fixar o $b=0.300$ e variar o a . Ou variar ambos dentro de um critério de passo ou aleatoriamente.

Aplique as respectivas análises estatísticas dos exercícios 4.1 e 4.2. Total do Grupo chaosnoise: 60

5.2 A partir da 2a lei de Newton construa a equação de Navier-Stokes na sua forma mais simples.

Exercício 5.1 – Detalhes da implementação

Foram instalados as funções `gerador_de_sinais_logisticos` e `gerador_de_sinais_henon`, que utilizam o Gerador de Mapa Logístico Caótico 1D: Atrator e Série Temporal e o # Gerador de Mapa Logístico Caótico 2D (Henon Map): Atrator e Série Temporal (por R.Rosa, 2020).

A função logística recebe o número de sinais, número de valores por sinal, valor mínimo e máximo de ρ , que são usados para delimitar os valores máximos de ρ , gerados randomicamente para a quantidade de sinais delimitada. Também é possível alterar os valores iniciais de x e y . A opção `is_plot_sinais_log` pode ser usada para se verificar os plots dos sinais gerados.

Assinatura da função geradora de sinais Logísticos:

```
def gerador_de_sinais_logisticos(num_sinais, num_valores_por_sinal, rho_min=3.81, rho_max=4.00, tau=1.1, x_ini=0.001, y_ini=0.001, is_plot_sinais_log=False):
```

A função geradora de sinas Henon recebe o número de sinais, número de valores por sinal, valor mínimo e máximo de a e b , que são usados para delimitar os valores máximos de a e b , respectivamente, gerados randomicamente para a quantidade de sinais delimitada. Também é possível alterar os valores iniciais de x e y . A opção `is_plot_sinais` pode ser usada para se verificar os plots dos sinais gerados.

Assinatura da função geradora de sinais Henon:

```
def gerador_de_sinais_henon(num_sinais, num_valores_por_sinal, a_min=1.350, a_max=1.420, b_min=0.210, b_max=0.310, x_ini=0.001, y_ini=0.001, is_plot_sinais=False):
```

Exercício 5.1 – Resultados

Trinta sinais com 8192 valores foram gerados com as funções Logística e Henon, sendo que os outros parâmetros das funções não foram definidos, gerando valores padrão.

O gráfico de Cullen e Frey enquadra o sinal da função logística como um sinal uniforme, como se pode observar na figura 1.

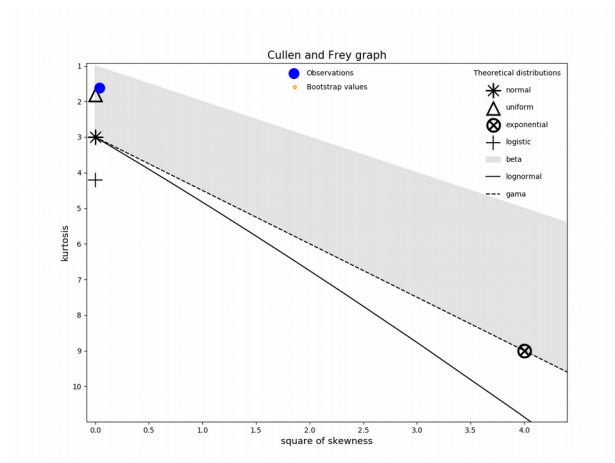


Figura 1. Gráfico de Cullen e Frey sobre o sinal Logístico

Foram utilizados seguintes parâmetros para ajuste da curva do sinal Logístico. A curva da figura 2 foi gerada com a utilização desses parâmetros sob o histograma.

$c = 6$
 $loc = 1.0$
 $scale = 0.5$

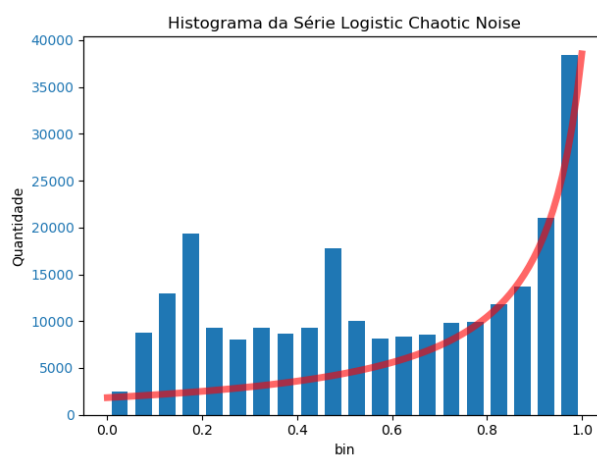


Figura 2. Ajuste da PDF sobre o sinal Logístico

O gráfico de Cullen e Frey enquadra o sinal Henon dentro do espaço Beta, com variância baixa, como se pode observar na figura 3.

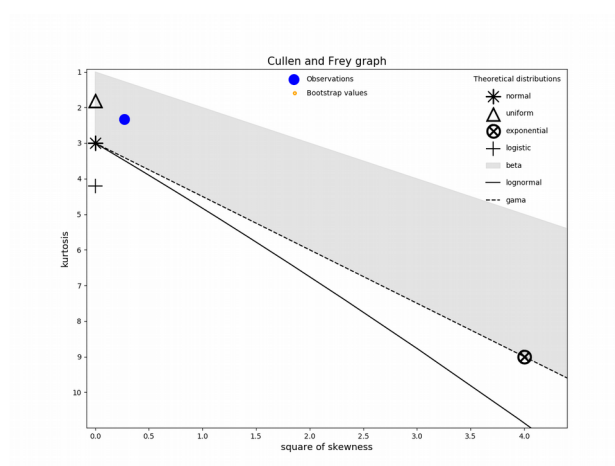


Figura 3. Gráfico de Cullen Frei para o sinal Henon

Foram utilizados seguintes parâmetros para ajuste da curva do sinal Henon. A curva da figura 4 foi gerada com a utilização desses parâmetros sob o histograma.

$c = 0.5$

$loc = 0.1$

$scale = 0.15$

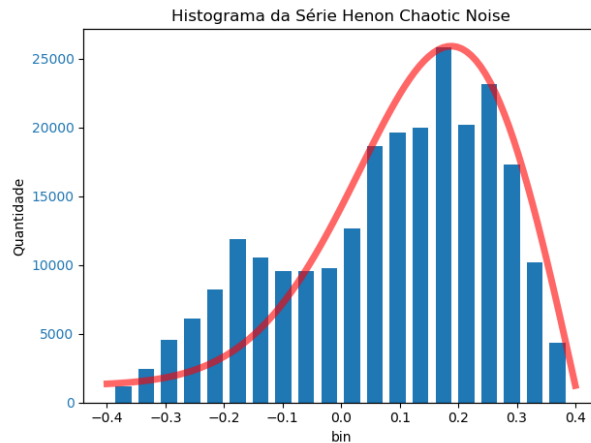


Figura 4. Ajuste da PDF sobre o sinal Henon

Exercício 5.2 - Equação de Navier-Stokes

A partir de uma partícula de massa m e velocidade v . A quantidade de movimento ou momento linear associada a essa partícula é dada pela expressão: $p=mv$, em que p é a quantidade de movimento.

A 2ª Lei de Newton:

$$\vec{F}_r = \frac{d\vec{p}}{dt}$$

Que nos diz que a força resultante atuando sobre essa partícula é dada pela derivada da quantidade de movimento em relação ao tempo.

Substituindo p da equação acima ficamos:

$$\vec{F}_r = \frac{d(m\vec{v})}{dt}$$

Supondo que a massa da partícula permanece constante, podemos tirar a massa da derivada e obter essa expressão:

$$\vec{F}_r = m \frac{d\vec{v}}{dt}$$

A derivada da velocidade em relação ao tempo é a aceleração de partícula. E dessa forma obtemos a expressão:

Força resultante é igual a massa vezes a aceleração. $\vec{F}_r = m\vec{a}$

A 2ª Lei de Newton vale para partículas individuais, mas veja que quando trabalhamos com escoamento, nós não trabalhamos com cada partícula de fluido individualmente e sim com todas ao mesmo tempo. Dessa forma temos que adaptar a 2ª Lei de Newton.

Equações bidimensionais considerando x e y:

$$\frac{D\vec{V}}{Dt} = \frac{\partial \vec{V}}{\partial x} \frac{\partial x}{\partial t} + \frac{\partial \vec{V}}{\partial y} \frac{\partial y}{\partial t} + \frac{\partial \vec{V}}{\partial t} \longrightarrow \frac{D\vec{V}}{Dt} = \frac{\partial \vec{V}}{\partial x} u + \frac{\partial \vec{V}}{\partial y} v + \frac{\partial \vec{V}}{\partial t}$$

Ela nos dá a taxa de variação da velocidade da partícula a partir de dados sobre o escoamento como um todo. Essa expressão nos dá em tão a aceleração de uma partícula fluida se movendo pelo campo de velocidades.

Equações tridimensionais considerando x, y e z. $\frac{D\vec{V}}{Dt} = \frac{\partial \vec{V}}{\partial x} u + \frac{\partial \vec{V}}{\partial y} v + \frac{\partial \vec{V}}{\partial z} w + \frac{\partial \vec{V}}{\partial t}$

Dedução:

Vamos considerar uma partícula fluida cúbica tridimensional de tamanho muito, muito pequeno com dimensões Delta x, Delta y e Delta z e vamos tomar a 2ª Lei de Newton e substituir a aceleração por DV/DT.

$$\vec{F}_r = m\vec{a} \longrightarrow \vec{F}_r = m \frac{D\vec{V}}{Dt} \longrightarrow \vec{F}_r = m \left(\frac{\partial \vec{V}}{\partial x} u + \frac{\partial \vec{V}}{\partial y} v + \frac{\partial \vec{V}}{\partial z} w + \frac{\partial \vec{V}}{\partial t} \right)$$

Conhecendo as dimensões da partícula podemos calcular a sua massa, basta multiplicar o seu volume pela sua densidade.

$$\vec{F}_r = \rho \Delta x \Delta y \Delta z \left(\frac{\partial \vec{V}}{\partial x} u + \frac{\partial \vec{V}}{\partial y} v + \frac{\partial \vec{V}}{\partial z} w + \frac{\partial \vec{V}}{\partial t} \right)$$

↓
Densidade

Falta determinar a força resultante que atua sobre essa partícula. De X, Y e Z.

Força em X:

$$\begin{array}{lll} \text{Tensões normais:} & \text{Peso:} & \text{Tensões cisalhantes: Superior e Inferior} \\ F_{rx} = \left(\sigma_{xx} \Big|_{x+\Delta x} - \sigma_{xx} \Big|_x \right) \Delta y \Delta z + g_x \rho \Delta x \Delta y \Delta z & + & \left(\tau_{yx} \Big|_{y+\Delta y} - \tau_{yx} \Big|_y \right) \Delta x \Delta z \end{array}$$

Tensões cisalhantes: Laterais

$$+ \left(\tau_{zx} \Big|_{z+\Delta z} - \tau_{zx} \Big|_z \right) \Delta x \Delta y$$

Força em Y:

$$\begin{array}{lll} \text{Tensões normais:} & \text{Peso} & \text{Tensões cisalhantes: Superior e Inferior} \\ F_{ry} = \left(\sigma_{yy} \Big|_{y+\Delta y} - \sigma_{yy} \Big|_y \right) \Delta x \Delta z + g_y \rho \Delta x \Delta y \Delta z & + & \left(\tau_{xy} \Big|_{x+\Delta x} - \tau_{xy} \Big|_x \right) \Delta y \Delta z \end{array}$$

Tensões cisalhantes: Laterais

$$+ \left(\tau_{zy} \Big|_{z+\Delta z} - \tau_{zy} \Big|_z \right) \Delta x \Delta y$$

Força em z:

$$\begin{array}{lll} \text{Tensões normais:} & \text{Peso} & \text{Tensões cisalhantes: Superior e Inferior} \\ F_{rz} = \left(\sigma_{zz} \Big|_{z+\Delta z} - \sigma_{zz} \Big|_z \right) \Delta x \Delta y + g_z \rho \Delta x \Delta y \Delta z & + & \left(\tau_{xz} \Big|_{x+\Delta x} - \tau_{xz} \Big|_x \right) \Delta y \Delta z \end{array}$$

Tensões cisalhantes: Laterais

$$+ \left(\tau_{yz} \Big|_{y+\Delta y} - \tau_{yz} \Big|_y \right) \Delta x \Delta z$$

Agora podemos substituir a Forma Resultante da primeira equação:

$$\vec{F}_r = \rho \Delta x \Delta y \Delta z \left(\frac{\partial \vec{V}}{\partial x} u + \frac{\partial \vec{V}}{\partial y} v + \frac{\partial \vec{V}}{\partial z} w + \frac{\partial \vec{V}}{\partial t} \right)$$

Temos que considerar cada uma das componentes: X

$$F_{rx} = \rho \Delta x \Delta y \Delta z \left(\frac{\partial \vec{V}}{\partial x} u + \frac{\partial \vec{V}}{\partial y} v + \frac{\partial \vec{V}}{\partial z} w + \frac{\partial \vec{V}}{\partial t} \right) \longrightarrow \rho \Delta x \Delta y \Delta z \left(\frac{\partial u}{\partial x} u + \frac{\partial u}{\partial y} v + \frac{\partial u}{\partial z} w + \frac{\partial u}{\partial t} \right)$$

$$\begin{aligned} & \left(\sigma_{xx} \Big|_{x+\Delta x} - \sigma_{xx} \Big|_x \right) \Delta y \Delta z \\ & + \left(\tau_{yx} \Big|_{y+\Delta y} - \tau_{yx} \Big|_y \right) \Delta x \Delta z \\ & + \left(\tau_{zx} \Big|_{z+\Delta z} - \tau_{zx} \Big|_z \right) \Delta x \Delta y \\ & + g_x \rho \Delta x \Delta y \Delta z \end{aligned} = \rho \Delta x \Delta y \Delta z \left(\frac{\partial u}{\partial x} u + \frac{\partial u}{\partial y} v + \frac{\partial u}{\partial z} w + \frac{\partial u}{\partial t} \right)$$

Podemos dividir os dois lados da equação por $\Delta x \Delta y \Delta z$

$$\begin{aligned}
& \left(\sigma_{xx} \Big|_{x+\Delta x} - \sigma_{xx} \Big|_x \right) / \Delta x \\
& + \left(\tau_{yx} \Big|_{y+\Delta y} - \tau_{yx} \Big|_y \right) / \Delta y \\
& + \left(\tau_{zx} \Big|_{z+\Delta z} - \tau_{zx} \Big|_z \right) / \Delta z \\
& + g_x \rho
\end{aligned}
= \rho \left(\frac{\partial u}{\partial x} u + \frac{\partial u}{\partial y} v + \frac{\partial u}{\partial z} w + \frac{\partial u}{\partial t} \right)$$

agora vamos tomar o limite quando $\Delta x \Delta y \Delta z \rightarrow 0$

$$\frac{df}{dx} = \lim_{\Delta x \rightarrow 0} \frac{f(x + \Delta x) - f(x)}{\Delta x}$$

Vamos substituir o termo pela derivada de ∂_{xx} :

$$\frac{\partial \sigma_{xx}}{\partial x} + \frac{\partial \tau_{yx}}{\partial y} + \frac{\partial \tau_{zx}}{\partial z} + g_x \rho = \rho \left(\frac{\partial u}{\partial x} u + \frac{\partial u}{\partial y} v + \frac{\partial u}{\partial z} w + \frac{\partial u}{\partial t} \right)$$

Aplicando os mesmos cálculos para as três forças temos: As equações da quantidade de movimento.

$$\begin{aligned}
\frac{\partial \sigma_{xx}}{\partial x} + \frac{\partial \tau_{yx}}{\partial y} + \frac{\partial \tau_{zx}}{\partial z} + g_x \rho &= \rho \left(\frac{\partial u}{\partial x} u + \frac{\partial u}{\partial y} v + \frac{\partial u}{\partial z} w + \frac{\partial u}{\partial t} \right) \\
\frac{\partial \tau_{xy}}{\partial x} + \frac{\partial \sigma_{yy}}{\partial y} + \frac{\partial \tau_{zy}}{\partial z} + g_y \rho &= \rho \left(\frac{\partial v}{\partial x} u + \frac{\partial v}{\partial y} v + \frac{\partial v}{\partial z} w + \frac{\partial v}{\partial t} \right) \\
\frac{\partial \tau_{xz}}{\partial x} + \frac{\partial \tau_{yz}}{\partial y} + \frac{\partial \sigma_{zz}}{\partial z} + g_z \rho &= \rho \left(\frac{\partial w}{\partial x} u + \frac{\partial w}{\partial y} v + \frac{\partial w}{\partial z} w + \frac{\partial w}{\partial t} \right)
\end{aligned}$$

Simetria das Tensões Cisalhantes: $\tau_{zx} = \tau_{xz} \quad \tau_{zy} = \tau_{yz} \quad \tau_{yx} = \tau_{xy}$

Calcular as tensões:

Fluido Newtoniano: significa que a tensão cisalhante é proporcional a taxa de deformação do fluido.

Fórmula para uma dimensão: $\tau = \mu \frac{du}{dx}$

$$\tau_{xy} = \tau_{yx} = \mu \left(\frac{\partial u}{\partial y} + \frac{\partial v}{\partial x} \right)$$

Fórmula para as três dimensões:

$$\tau_{zy} = \tau_{yz} = \mu \left(\frac{\partial w}{\partial y} + \frac{\partial v}{\partial z} \right)$$

$$\tau_{zx} = \tau_{xz} = \mu \left(\frac{\partial u}{\partial z} + \frac{\partial w}{\partial x} \right)$$

Simetria das Tensões Normais:

$$\begin{aligned}\sigma_{xx} &= -p - \frac{2}{3}\mu \nabla \cdot \vec{V} + 2\mu \frac{\partial u}{\partial x} \\ \sigma_{yy} &= -p - \frac{2}{3}\mu \nabla \cdot \vec{V} + 2\mu \frac{\partial v}{\partial y} \\ \sigma_{zz} &= -p - \frac{2}{3}\mu \nabla \cdot \vec{V} + 2\mu \frac{\partial w}{\partial z}\end{aligned}$$

$$\nabla \cdot \vec{V} = \frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial v}{\partial y} + \frac{\partial w}{\partial z}$$

Divergência

Substituir as tensões na equação de quantidade de movimento:

$$\frac{\partial \sigma_{xx}}{\partial x} + \frac{\partial \tau_{yx}}{\partial y} + \frac{\partial \tau_{zx}}{\partial z} + g_x \rho = \rho \left(\frac{\partial u}{\partial x} u + \frac{\partial u}{\partial y} v + \frac{\partial u}{\partial z} w + \frac{\partial u}{\partial t} \right)$$

$$-\frac{\partial p}{\partial x} + \frac{\partial}{\partial x} \left[-\frac{2}{3}\mu \left(\frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial v}{\partial y} + \frac{\partial w}{\partial z} \right) + 2\mu \frac{\partial u}{\partial x} \right]$$

$$+ \frac{\partial}{\partial y} \left[\mu \left(\frac{\partial u}{\partial y} + \frac{\partial v}{\partial x} \right) \right]$$

$$+ \frac{\partial}{\partial z} \left[\mu \left(\frac{\partial u}{\partial z} + \frac{\partial w}{\partial x} \right) \right]$$

$$+ g_x \rho = \rho \left(\frac{\partial u}{\partial x} u + \frac{\partial u}{\partial y} v + \frac{\partial u}{\partial z} w + \frac{\partial u}{\partial t} \right)$$

Compactando em uma linha e aplicando nas outras duas equações chegamos a essa expressão:

$$-\frac{\partial p}{\partial x} + \frac{\partial}{\partial x} \left[-\frac{2}{3}\mu \left(\frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial v}{\partial y} + \frac{\partial w}{\partial z} \right) + 2\mu \frac{\partial u}{\partial x} \right] + \frac{\partial}{\partial y} \left[\mu \left(\frac{\partial u}{\partial y} + \frac{\partial v}{\partial x} \right) \right] + \frac{\partial}{\partial z} \left[\mu \left(\frac{\partial u}{\partial z} + \frac{\partial w}{\partial x} \right) \right] + g_x \rho = \rho \left(\frac{\partial u}{\partial x} u + \frac{\partial u}{\partial y} v + \frac{\partial u}{\partial z} w + \frac{\partial u}{\partial t} \right)$$

$$-\frac{\partial p}{\partial y} + \frac{\partial}{\partial x} \left[\mu \left(\frac{\partial u}{\partial y} + \frac{\partial v}{\partial x} \right) \right] + \frac{\partial}{\partial y} \left[-\frac{2}{3}\mu \left(\frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial v}{\partial y} + \frac{\partial w}{\partial z} \right) + 2\mu \frac{\partial v}{\partial y} \right] + \frac{\partial}{\partial z} \left[\mu \left(\frac{\partial v}{\partial z} + \frac{\partial w}{\partial y} \right) \right] + g_y \rho = \rho \left(\frac{\partial v}{\partial x} u + \frac{\partial v}{\partial y} v + \frac{\partial v}{\partial z} w + \frac{\partial v}{\partial t} \right)$$

$$-\frac{\partial p}{\partial z} + \frac{\partial}{\partial x} \left[\mu \left(\frac{\partial w}{\partial x} + \frac{\partial u}{\partial z} \right) \right] + \frac{\partial}{\partial y} \left[\mu \left(\frac{\partial v}{\partial z} + \frac{\partial w}{\partial y} \right) \right] + \frac{\partial}{\partial z} \left[-\frac{2}{3}\mu \left(\frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial v}{\partial y} + \frac{\partial w}{\partial z} \right) + 2\mu \frac{\partial w}{\partial z} \right] + g_z \rho = \rho \left(\frac{\partial w}{\partial x} u + \frac{\partial w}{\partial y} v + \frac{\partial w}{\partial z} w + \frac{\partial w}{\partial t} \right)$$

Simplificando a equação:

$$\begin{aligned}&-\frac{\partial p}{\partial x} + \frac{\partial}{\partial x} \left[-\frac{2}{3}\mu \left(\frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial v}{\partial y} + \frac{\partial w}{\partial z} \right) + 2\mu \frac{\partial u}{\partial x} \right] + \frac{\partial}{\partial y} \left[\mu \left(\frac{\partial u}{\partial y} + \frac{\partial v}{\partial x} \right) \right] + \frac{\partial}{\partial z} \left[\mu \left(\frac{\partial u}{\partial z} + \frac{\partial w}{\partial x} \right) \right] + g_x \rho = \rho \left(\frac{\partial u}{\partial x} u + \frac{\partial u}{\partial y} v + \frac{\partial u}{\partial z} w + \frac{\partial u}{\partial t} \right) \\&-\frac{\partial p}{\partial x} - \frac{2}{3}\mu \left(\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 v}{\partial x \partial y} + \frac{\partial^2 w}{\partial x \partial z} \right) + 2\mu \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial}{\partial y} \left[\mu \left(\frac{\partial u}{\partial y} + \frac{\partial v}{\partial x} \right) \right] + \frac{\partial}{\partial z} \left[\mu \left(\frac{\partial u}{\partial z} + \frac{\partial w}{\partial x} \right) \right] + g_x \rho = \rho \left(\frac{\partial u}{\partial x} u + \frac{\partial u}{\partial y} v + \frac{\partial u}{\partial z} w + \frac{\partial u}{\partial t} \right)\end{aligned}$$

$$\begin{aligned} & -\frac{\partial p}{\partial x} - \frac{2}{3}\mu \left(\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 v}{\partial x \partial y} + \frac{\partial^2 w}{\partial x \partial z} \right) + 2\mu \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \mu \left(\frac{\partial^2 u}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 v}{\partial x \partial y} \right) + \frac{\partial}{\partial z} \left[\mu \left(\frac{\partial u}{\partial z} + \frac{\partial w}{\partial x} \right) \right] + g_x \rho = \rho \left(\frac{\partial u}{\partial x} u + \frac{\partial u}{\partial y} v + \frac{\partial u}{\partial z} w + \frac{\partial u}{\partial t} \right) \\ & -\frac{\partial p}{\partial x} - \frac{2}{3}\mu \left(\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 v}{\partial x \partial y} + \frac{\partial^2 w}{\partial x \partial z} \right) + 2\mu \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \mu \left(\frac{\partial^2 u}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 v}{\partial x \partial y} \right) + \mu \left(\frac{\partial^2 u}{\partial z^2} + \frac{\partial^2 w}{\partial x \partial z} \right) + g_x \rho = \rho \left(\frac{\partial u}{\partial x} u + \frac{\partial u}{\partial y} v + \frac{\partial u}{\partial z} w + \frac{\partial u}{\partial t} \right) \end{aligned}$$

Rearranjar alguns termos:

[illegible]

Fatorando a derivada:

$$-\frac{\partial p}{\partial x} + \frac{1}{3}\mu \frac{\partial}{\partial x} \left[\frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial v}{\partial y} + \frac{\partial w}{\partial z} \right] + \mu \left(\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial z^2} \right) + g_x \rho = \rho \left(\frac{\partial u}{\partial x} u + \frac{\partial u}{\partial y} v + \frac{\partial u}{\partial z} w + \frac{\partial u}{\partial t} \right)$$

Esse termo dentro dos Colchetes é a divergência do campo de velocidade:

$$-\frac{\partial p}{\partial x} + \frac{1}{3}\mu \frac{\partial}{\partial x} \left[\frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial v}{\partial y} + \frac{\partial w}{\partial z} \right] + \mu \left(\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial z^2} \right) + g_x \rho = \rho \left(\frac{\partial u}{\partial x} u + \frac{\partial u}{\partial y} v + \frac{\partial u}{\partial z} w + \frac{\partial u}{\partial t} \right)$$

Se o escoamento for incompressível o termo vale [0]

$$-\frac{\partial p}{\partial x} + \frac{1}{3}\mu \frac{\partial}{\partial x} [0] + \mu \left(\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial z^2} \right) + g_x \rho = \rho \left(\frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial u}{\partial y} v + \frac{\partial u}{\partial z} w + \frac{\partial u}{\partial t} \right)$$

Equação simplificada de Navier-Stokes:

$$-\frac{\partial p}{\partial x} + \mu \left(\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial z^2} \right) + g_x \rho = \rho \left(\frac{\partial u}{\partial x} u + \frac{\partial u}{\partial y} v + \frac{\partial u}{\partial z} w + \frac{\partial u}{\partial t} \right)$$

Aplicando os mesmos cálculos para as outras equações:

$$-\frac{\partial p}{\partial x} + \mu \left(\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial z^2} \right) + g_x \rho = \rho \left(\frac{\partial u}{\partial x} u + \frac{\partial u}{\partial y} v + \frac{\partial u}{\partial z} w + \frac{\partial u}{\partial t} \right)$$

$$-\frac{\partial p}{\partial y} + \mu \left(\frac{\partial^2 v}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 v}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 v}{\partial z^2} \right) + g_y \rho = \rho \left(\frac{\partial v}{\partial x} u + \frac{\partial v}{\partial y} v + \frac{\partial v}{\partial z} w + \frac{\partial v}{\partial t} \right)$$

$$-\frac{\partial p}{\partial z} + \mu \left(\frac{\partial^2 w}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 w}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 w}{\partial z^2} \right) + g_z \rho = \rho \left(\frac{\partial w}{\partial x} u + \frac{\partial w}{\partial y} v + \frac{\partial w}{\partial z} w + \frac{\partial w}{\partial t} \right)$$