

## Informações:

- Duração de 2 horas.
- Pode comer e beber durante a prova.
- Pode fazer a prova à lápis.
- Pode usar calculadora (sem texto).
- A prova tem complexidade progressiva.

A **tentativa** de violação de qualquer regra abaixo anulará o teu exame.

- Não consulte material ou colegas.
- Sente virado/a para frente.
- Vá ao banheiro antes ou depois do exame.
- Rascunho apenas no verso da prova.
- Desligue e guarde o celular.

## 1. As afirmações a seguir são verdadeiras ou falsas? Justifique as falsas.

- (a) Na equação da conservação de energia o termo de dissipação viscosa  $\Phi$  é introduzido através da substituição da equação constitutiva de fluidos Newtonianos no termo de trabalho das forças de corpo. **A. Certo B. Errado** 4

**Resposta:**

A substituição é no trabalho das forças de **superfície**, pois o cisalhamento gera dissipação.

- (b) A equação da continuidade não pode ser simplificada para a forma  $\vec{\nabla} \cdot \vec{u}$  quando estudamos circulação abissal. **A. Errado B. Certo** 4

**Resposta:**

Ela pode ser simplificada pois o **gradiente** de densidade é pequeno apesar da enorme pressão.

- (c) O potencial de velocidade é definido para fluxos bidimensionais não-divergentes. **A. Errado B. Certo** 4

**Resposta:**

É definido para fluxos **irrotacionais**.

- (d) As forças de Coriolis e centrífuga são fundamentalmente diferentes da força gravitacional pois dependem da velocidade do sistema de referência e não de propriedades da matéria. **A. Certo B. Errado** 4

**Resposta:**

Dependem da **variação** da velocidade (rotação=aceleração) do sistema de referência e não da velocidade.

- (e) Apenas nos fluidos Newtonianos a deformação é linearmente proporcional à tensão. **A. Errado B. Certo** 4

**Resposta:**

Essa é a definição de fluido Newtoniano.

2. Considere a **equação de Navier–Stokes** na notação usual e responda:

$$\rho \frac{D\vec{u}}{Dt} = -\vec{\nabla}p + \mu \nabla^2 \vec{u} + \rho \vec{g} + \rho(\vec{\Omega} \times (\vec{\Omega} \times \vec{r})) - 2\rho \vec{\Omega} \times \vec{u}. \quad (1)$$

- (a) Em que latitude(s) a aceleração centrífuga tem magnitude máxima? 5

**Resposta:**

No equador  $\cos(\theta) = 1$ .

- (b) Simplifique a equação 1 para o caso estacionário, não-linear e forçado pelo vento, usando a gravidade aparente. 5

**Resposta:**

$$\rho(\vec{u} \cdot \vec{\nabla})\vec{u} = -\vec{\nabla}p + \mu\nabla^2\vec{u} + \rho\vec{g}_a + -2\rho\vec{\Omega} \times \vec{u}.$$

- (c) Simplifique a equação 1 para um fluxo estratificado, linear e invíscido que ocorre sobre o equador de um planeta que gira rápido. 5

**Resposta:**

$$\rho\frac{\partial\vec{u}}{\partial t} = -\vec{\nabla}p + \rho\vec{g} + \rho(\vec{\Omega} \times (\vec{\Omega} \times \vec{r})).$$

3. Suponha que a bactéria X é extremamente sensível a mudanças repentinas de pressão e torna-se inativa se a pressão variar de mais de  $10^4\text{N.m}^2$  em 1s. Ondas capilares com período de 0.1s são geradas na superfície plana do mar e quando quebram por *microbreaking* ejetam gotículas de .1mm de raio. Uma bactéria X está junto à superfície, uma onda capilar quebra e ela é capturada numa gotícula. Ela ficará inativa? 15

**Resposta:**

Lembrando que para uma gota  $\Delta p = \frac{2\sigma}{r}$ , na gotícula a pressão é  $1.66 \times 10^4\text{N.m}^2$ . Como o período da onda é de muito menos que 1s, a compressão na gotícula passa de  $10^4\text{N.m}^2.\text{s}^{-1}$  e a bactéria fica inativa.

4. Durante o curso a segunda lei da termodinâmica e a equação da continuidade foram combinadas na dedução desta equação: 10

$$\rho\frac{DS}{Dt} = \vec{\nabla} \cdot \left( \frac{\vec{q}}{T} \right) - \frac{\vec{q}}{T^2} \cdot \vec{\nabla}T + \frac{\Phi}{T}$$

Substitua nela a equação da difusão simples de calor (lei de Fourier) e obtenha a **equação da produção de entropia**. Identifique nessa nova equação o(s) termo(s) relativo(s) à produção de entropia e explique o processo físico associado a ele(s).

**Resposta:**

$$\underbrace{\rho\frac{DS}{Dt}}_{\text{var. da entropia}} = \underbrace{-\vec{\nabla} \cdot \left( \frac{\vec{q}}{T} \right)}_{\text{converg. calor}} + \underbrace{\frac{k}{T^2}(\vec{\nabla}T)^2}_{\text{prod.ent.condução}} + \underbrace{\frac{\Phi}{T}}_{\text{prod.ent.viscosidade}}$$

5. O fluxo dado pelas equações abaixo é incompressível? Explique a sua resposta (b é constante).

15

$$\begin{cases} u_r = \frac{1}{r} \cos(br^2) \\ u_\theta = 2r\theta b \frac{\sin(2br^2)}{\cos(br^2)} \\ u_z = -2bz \sin(br^2) \end{cases}$$

**Resposta:**

Divergente em coordenadas cilíndricas:

$$\vec{\nabla} \cdot \vec{U} = \frac{1}{r} \frac{\partial(ru_r)}{\partial r} + \frac{1}{r} \frac{\partial u_\theta}{\partial \theta} + \frac{\partial u_z}{\partial z}$$

Para o 1º termo do lado direito,  $ru_r = \cos(br^2)$  portanto:

$$\frac{1}{r} \frac{\partial(ru_r)}{\partial r} = -2b \sin(br^2).$$

A derivada em  $z$  do 3º termo do lado direito é trivial:

$$\frac{\partial[-2bz \sin(br^2)]}{\partial z} = -2b \sin(br^2).$$

Antes de se escabelar com a derivada do 2º termo, lembre que

$\sin(2x) = 2 \sin(x) \cos(x)$ , portanto

$2 \sin(2x) = 4 \sin(x) \cos(x)$  e

$4 \sin(x) = \frac{2 \sin(2x)}{\cos(x)}$ .

Faça  $x = 2br^2$  e multiplique tudo por  $r\theta b$  para obter  $4r\theta b \sin(br^2)$ .

Desta forma

$$\frac{1}{r} \frac{\partial u_\theta}{\partial \theta} = \frac{1}{r} \frac{\partial[4r\theta b \sin(br^2)]}{\partial \theta} = 4b \sin(br^2).$$

A soma é nula e portanto o fluxo é incompressível.

6. Considerando o fluxo independente do tempo descrito pela função de corrente:

$$\psi = U y \left( 1 - \frac{a^2}{x^2 + y^2} \right), \text{ com } U \text{ e } a \text{ constantes reais. A Pressão em } x = \pm\infty \text{ é } P_\infty.$$

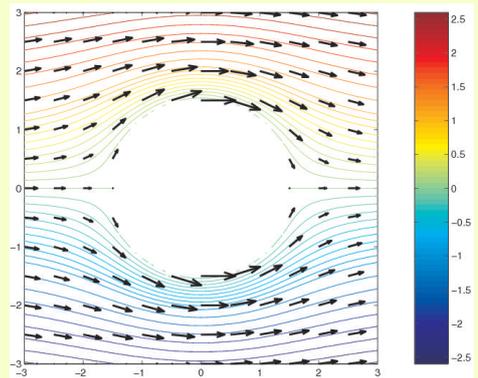
(a) Esboce as linhas de corrente para  $\sqrt{x^2 + y^2} \geq a$ .

5

Dicas: Comece por  $\psi = 0$ ; Depois analise  $\psi(x \rightarrow \pm\infty)$ .

**Resposta:**

Se  $\psi = 0$  as raízes são  $y = 0$  e  $1 = \frac{a^2}{x^2+y^2}$ , uma reta horizontal e um círculo de raio  $a$ . Comece por aí. Para  $\psi(x \rightarrow \pm\infty)$  (ou  $\psi(y \rightarrow \pm\infty)$ ) temos  $\psi = Uy$ , um feixe de retas paralelas horizontais. Essas retas se curvam em torno do círculo  $\sqrt{x^2 + y^2} = a$ .



- (b) Calcule as componentes da velocidade. Que situação real este fluxo pode representar? 5

Dicas: Use a definição de  $\psi$ ; Depois analise as componente  $u$  e  $v$  se  $x \rightarrow \pm\infty$ .

**Resposta:**

Da definição de  $\psi$  basta acertar as derivadas para obter

$$u = -U \left[ 1 - \frac{a^2}{(x^2 + y^2)} + \frac{2a^2y^2}{(x^2 + y^2)^2} \right] \quad \text{e} \quad v = \frac{2Uxya^2}{(x^2 + y^2)^2}$$

Portanto  $\lim_{x \rightarrow \pm\infty} u = -U$  e  $\lim_{x \rightarrow \pm\infty} v = 0$ , o campo distante é horizontal.

Isso representa um cilindro vertical longo imerso em um fluxo constante no plano  $z = C$ .

- (c) Mostre que o fluxo é irrotacional. Calcule a pressão para  $y = 0$  usando a equação de Bernoulli com  $z = C$ ,  $C$  constante. 10

Dicas: Se o fluxo é irrotacional  $\nabla^2(\psi) = 0$ .  
Use Bernoulli com um ponto no  $x = \infty$  e o outro num ponto qualquer:

$$\frac{p}{\rho} + \frac{Q^2}{2} + gC = \frac{P_\infty}{\rho} + \frac{U^2}{2} + gC$$

Sendo  $Q^2 = u^2 + v^2$  (módulo da velocidade. Substitua  $y = 0$  em  $u$  e  $v$  e voilà!

**Resposta:**

De novo, basta acertar as derivadas segundas para obter

$$\frac{\partial^2 \psi}{\partial x^2} = \frac{2Uya^2}{(x^2 + y^2)^2} - \frac{8Ux^2y^2a^2}{(x^2 + y^2)^3} \quad \text{e} \quad v = \frac{6Uya^2}{(x^2 + y^2)^2} - \frac{8Uy^3a^2}{(x^2 + y^2)^3},$$

cuja soma é o Laplaciano e é nulo, portanto o campo externo ao círculo de raio  $a$  é irrotacional. Agora vamos usar a eq. de Bernoulli:

$$\frac{p}{\rho} + \frac{Q^2}{2} = \frac{P_\infty}{\rho} + \frac{U^2}{2}$$

resolvendo para  $p$ :

$$p = \rho \frac{U^2 - Q^2}{2} + P_\infty.$$

Substituindo  $u$  e  $v$  em  $Q$  e fazendo  $y = 0$ :

$$p = P_\infty + \frac{\rho U^2 a^2}{2x^2} \left( 2 - \frac{a^2}{x^2} \right)$$

(d) Qual o valor máximo da pressão e onde ela ocorre?

5

**Resposta:**

Note da penúltima equação que a pressão é máxima onde  $Q^2 = 0$  pois  $U$  é constante e  $P_\infty$  também. Inspeccionando as fórmulas de  $u$  e  $v$  vemos que isso ocorre em  $y = 0$  e  $x = \pm a$  (pontos de estagnação).



| Questão | 1  | 2  | 3  | 4  | 5  | 6  | Total |
|---------|----|----|----|----|----|----|-------|
| Pontos  | 20 | 15 | 15 | 10 | 15 | 25 | 100   |
| Nota    |    |    |    |    |    |    |       |

**Memória não-volátil:**

O coeficiente de tensão superficial da água é  $83 \times 10^{-3} \text{N.m}^{-1}$ .

A lei de Fourier é  $\vec{q}_t = -k_t \vec{\nabla} T$  onde  $k_t$  é o coeficiente positivo de condutividade térmica.

| <b>Sistema de Coordenadas Cilíndrico ou Polar</b> |  |
|---|--|
| Função escalar                                    | $E = E(r, \theta, z)$  |
| Função vetorial                                   | $\vec{V} = u_r(r, \theta, z) \hat{i}_r + u_\theta(r, \theta, z) \hat{i}_\theta + u_z(r, \theta, z) \hat{i}_z$  |
| Gradiente <small>é vetor!</small>                 | $\vec{\nabla} E = \left( \frac{\partial E}{\partial r} \right) \hat{i}_r + \left( \frac{1}{r} \frac{\partial E}{\partial \theta} \right) \hat{i}_\theta + \left( \frac{\partial E}{\partial z} \right) \hat{i}_z$  |
| Divergente <small>é escalar!</small>              | $\vec{\nabla} \cdot \vec{V} = \frac{1}{r} \frac{\partial(r u_r)}{\partial r} + \frac{1}{r} \frac{\partial u_\theta}{\partial \theta} + \frac{\partial u_z}{\partial z}$  |
| Rotacional <small>é vetor!</small>                | $\vec{\nabla} \times \vec{V} = \left( \frac{1}{r} \frac{\partial u_z}{\partial \theta} - \frac{\partial u_\theta}{\partial z} \right) \hat{i}_r + \left( \frac{\partial u_r}{\partial z} - \frac{\partial u_z}{\partial r} \right) \hat{i}_\theta + \left( \frac{1}{r} \frac{\partial(r u_\theta)}{\partial r} - \frac{1}{r} \frac{\partial u_r}{\partial \theta} \right) \hat{i}_z$ |

Esta é a definição de  $\psi$   
em coords. cartesianas:

$$\begin{cases} u = \frac{\partial \psi}{\partial y} \\ v = -\frac{\partial \psi}{\partial x} \end{cases}$$

Esta é a definição de  $\psi$   
em coords. cilíndricas:

$$\begin{cases} u_r = \frac{1}{r} \frac{\partial \psi}{\partial \theta} \\ u_\theta = -\frac{\partial \psi}{\partial r} \end{cases}$$