

UNIVERSIDADE FEDERAL DE SANTA CATARINA Campus Araranguá - ARA Departamento de Energia e Sustentabilidade

UNIDADE 6 ESCOAMENTO INCOMPRESSÍVEL NÃO VISCOSO

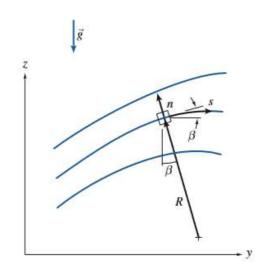
Equação de Euler

- No último capítulo, deduzimos as equações do movimento para um fluido incompressível, com propriedades constantes e newtoniano. Agora, podemos aplicar simplificações a fim de modelar situações práticas.
- Em muitas aplicações, o escoamento pode ser considerado invíscido (sem atrito ou não viscoso), de modo que adota-se μ = 0.
- Assim, as equações de Navier-Stokes são simplificadas. Para a direção x, temos:

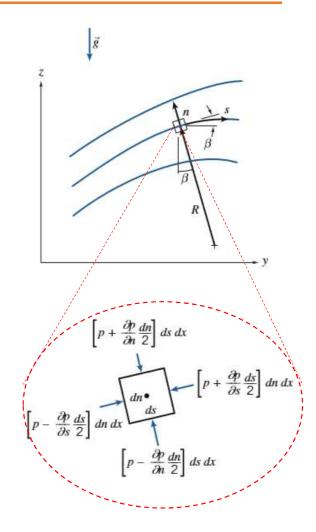
Equação genérica (dir. X)
$$\rho\left(u\frac{\partial u}{\partial x} + v\frac{\partial u}{\partial y} + w\frac{\partial u}{\partial z} + \frac{\partial u}{\partial t}\right) = \rho g_x - \frac{\partial p}{\partial x} + \mu\left(\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} + \frac{\partial^2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

$$\rho\left(u\frac{\partial u}{\partial x} + v\frac{\partial u}{\partial y} + w\frac{\partial u}{\partial z} + \frac{\partial u}{\partial t}\right) = \rho g_x - \frac{\partial p}{\partial x}$$
Equação de Euler (dir. X)

- No escoamento em regime permanente, uma partícula fluida move-se ao longo de uma LC (linhas de trajetória e corrente coincidem). Assim, ao descrever o movimento de uma partícula em regime permanente, a distância ao longo de uma LC é uma coordenada lógica para se escrever as equações do movimento.
- Deduziremos a equação de Euler em coordenadas de LC.
 Isso permitirá analisar variações de pressão e velocidade ao longo do escoamento.
- Considere o esquema ao lado.



- No escoamento em regime permanente, uma partícula fluida move-se ao longo de uma LC (linhas de trajetória e corrente coincidem). Assim, ao descrever o movimento de uma partícula em regime permanente, a distância ao longo de uma LC é uma coordenada lógica para se escrever as equações do movimento.
- Deduziremos a equação de Euler em coordenadas de LC.
 Isso permitirá analisar variações de pressão e velocidade ao longo do escoamento.
- Considere o esquema ao lado.



Aplicando a 2ª lei de Newton na direção s ao elemento de volume dsdndx:

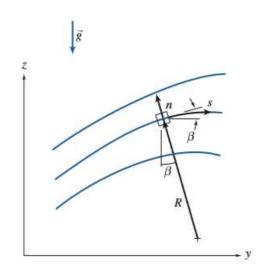
$$dF_{S,S} + dF_{b,S} = dma_S$$

• A aceleração na direção s (as) é:

$$a_s = \frac{dV_s}{dt} = \frac{\partial V_s}{\partial t} + V_s \frac{\partial V_s}{\partial s}$$
 análogo a: $a_x = \frac{\partial u}{\partial t} + u \frac{\partial u}{\partial x} + v \frac{\partial u}{\partial y} + w \frac{\partial u}{\partial z}$

• Como o escoamento é invíscido, as forças de superfície são devidas apenas às pressões nas faces.

$$\left(p - \frac{\partial p}{\partial s}\frac{ds}{2}\right)dndx - \left(p + \frac{\partial p}{\partial s}\frac{ds}{2}\right)dndx - dmg\sin\beta = dm\left(\frac{\partial V_s}{\partial t} + V_s\frac{\partial V_s}{\partial s}\right)$$



$$\left[p + \frac{\partial p}{\partial n} \frac{dn}{2}\right] ds dx$$

$$\left[p - \frac{\partial p}{\partial s} \frac{ds}{2}\right] dn dx$$

$$\left[p - \frac{\partial p}{\partial n} \frac{dn}{2}\right] ds dx$$

$$\left[p - \frac{\partial p}{\partial n} \frac{dn}{2}\right] ds dx$$

• Substituindo a densidade e o volume e simplificando:

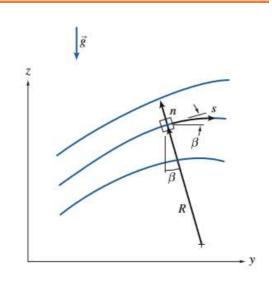
$$\left(p - \frac{\partial p}{\partial s}\frac{ds}{2}\right)dndx - \left(p + \frac{\partial p}{\partial s}\frac{ds}{2}\right)dndx - \rho dxdsdng\sin\beta = \rho dxdsdn\left(\frac{\partial V_S}{\partial t} + V_S\frac{\partial V_S}{\partial s}\right)$$

$$-\frac{\partial p}{\partial s} - \rho g \sin \beta = \rho \left(\frac{\partial V_S}{\partial t} + V_S \frac{\partial V_S}{\partial s} \right)$$

• Como
$$\sin \beta = \frac{\partial z}{\partial s}$$
 $-\frac{1}{\rho} \frac{\partial p}{\partial s} - g \frac{\partial z}{\partial s} = \frac{\partial V_s}{\partial t} + V_s \frac{\partial V_s}{\partial s}$

• Em regime permanente e sem desnível $\left(\frac{\partial z}{\partial s} = 0\right)$

$$\frac{1}{\rho} \frac{\partial p}{\partial s} = -V_s \frac{\partial V_s}{\partial s} = -V \frac{\partial V}{\partial s}$$



$$\left[p + \frac{\partial p}{\partial n} \frac{dn}{2}\right] ds dx$$

$$\left[p - \frac{\partial p}{\partial s} \frac{ds}{2}\right] dn dx$$

$$\left[p - \frac{\partial p}{\partial n} \frac{ds}{2}\right] ds dx$$

$$\left[p - \frac{\partial p}{\partial n} \frac{dn}{2}\right] ds dx$$

• Substituindo a densidade e o volume e simplificando:

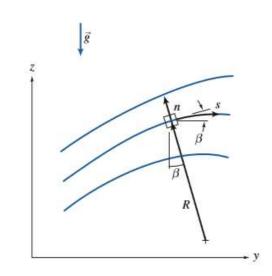
$$\left(p - \frac{\partial p}{\partial s}\frac{ds}{2}\right)dndx - \left(p + \frac{\partial p}{\partial s}\frac{ds}{2}\right)dndx - \rho dxdsdng\sin\beta = \rho dxdsdn\left(\frac{\partial V_S}{\partial t} + V_S\frac{\partial V_S}{\partial s}\right)$$

$$-\frac{\partial p}{\partial s} - \rho g \sin \beta = \rho \left(\frac{\partial V_s}{\partial t} + V_s \frac{\partial V_s}{\partial s} \right)$$

• Como
$$\sin \beta = \frac{\partial z}{\partial s}$$
 \longrightarrow $-\frac{1}{\rho} \frac{\partial p}{\partial s} - g \frac{\partial z}{\partial s} = \frac{\partial V_s}{\partial t} + V_s \frac{\partial V_s}{\partial s}$

• Em regime permanente e sem desnível $\left(\frac{\partial z}{\partial s} = 0\right)$

$$\frac{1}{\rho} \frac{\partial p}{\partial s} = -V \frac{\partial V}{\partial s}$$
 — p e V variam inversamente



$$\left[p + \frac{\partial p}{\partial n} \frac{dn}{2}\right] ds dx$$

$$\left[p - \frac{\partial p}{\partial s} \frac{ds}{2}\right] dn dx$$

$$\left[p - \frac{\partial p}{\partial n} \frac{ds}{2}\right] ds dx$$

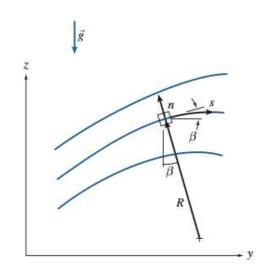
$$\left[p - \frac{\partial p}{\partial n} \frac{dn}{2}\right] ds dx$$

Para a direção n:

$$dF_{s,n} + dF_{b,n} = dma_n$$

• Expandindo a expressão:

$$\left(p - \frac{\partial p}{\partial n} \frac{dn}{2}\right) ds dx - \left(p + \frac{\partial p}{\partial n} \frac{dn}{2}\right) ds dx - \rho dx ds dn g \cos \beta = \rho dx ds dn a_n$$
$$-\frac{\partial p}{\partial n} - \rho g \cos \beta = \rho a_n$$



$$\left[p + \frac{\partial p}{\partial n} \frac{dn}{2}\right] ds dx$$

$$\left[p - \frac{\partial p}{\partial s} \frac{ds}{2}\right] dn dx$$

$$\left[p - \frac{\partial p}{\partial n} \frac{ds}{2}\right] ds dx$$

$$\left[p - \frac{\partial p}{\partial n} \frac{dn}{2}\right] ds dx$$

Para a direção n:

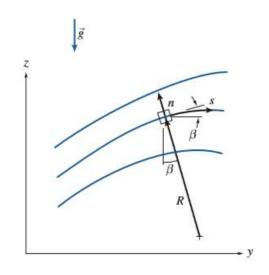
$$dF_{s,n} + dF_{b,n} = dma_n$$

• Expandindo a expressão:

$$\left(p - \frac{\partial p}{\partial n} \frac{dn}{2}\right) ds dx - \left(p + \frac{\partial p}{\partial n} \frac{dn}{2}\right) ds dx - \rho dx ds dn g \cos \beta = \rho dx ds dn a_n$$
$$-\frac{\partial p}{\partial n} - \rho g \cos \beta = \rho a_n$$

• Como $\cos \beta = \frac{\partial z}{\partial n}$ e adotando em regime permanente $a_n = -\frac{V^2}{R}$

$$-\frac{1}{\rho}\frac{\partial p}{\partial n} - g\frac{\partial z}{\partial n} = -\frac{V^2}{R} \qquad \text{plano horizontal} \qquad \frac{1}{\rho}\frac{\partial p}{\partial n}$$



$$\left[p + \frac{\partial p}{\partial n} \frac{dn}{2}\right] ds dx$$

$$\left[p - \frac{\partial p}{\partial s} \frac{ds}{2}\right] dn dx$$

$$\left[p - \frac{\partial p}{\partial n} \frac{ds}{2}\right] ds dx$$

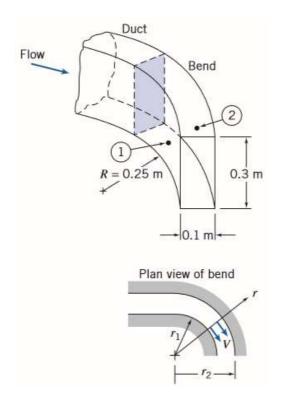
$$\left[p - \frac{\partial p}{\partial n} \frac{dn}{2}\right] ds dx$$

Exemplo 6.1: Estimar a vazão volumétrica de ar no duto a partir de medições de pressão na superfície interna e externa da curva:

$$\Delta p = p_2 - p_1 = 40mmH_2O$$

<u>Hipóteses</u>: 1) regime permanente;

- 2) sem atrito (uniforme);
- 3) incompressível.



Aplicando a equação de Euler para a componente **n** (radial) cruzando as linhas de corrente do escoamento, temos:

$$\frac{1}{\rho} \frac{\partial p}{\partial n} = \frac{V^2}{R} \qquad \longrightarrow \qquad \frac{\partial p}{\partial r} = \rho \frac{V^2}{r}$$

Como a seção transversal é constante e não há atrito, a velocidade ao longo da direção s não se altera. Portanto:

$$\frac{1}{\rho} \frac{\partial p}{\partial s} = -V \frac{\partial V}{\partial s} \longrightarrow \frac{\partial p}{\partial s} = 0 \longrightarrow p = p(r) \longrightarrow \frac{\partial p}{\partial r} = \frac{dp}{dr} = \rho \frac{V^2}{r}$$

Separando variáveis e integrando:

Calculando V:

$$V = \sqrt{\frac{p_2 - p_1}{\rho \ln \frac{r_2}{r_1}}} = \sqrt{\frac{392,4}{1,23 \ln \frac{0,35}{0,25}}} = 30,5 \left[\frac{m}{s}\right]$$

Da definição de vazão volumétrica:

$$Q = VA = 30.5 * 0.1 * 0.3 = 0.916 \left[\frac{m^3}{s} \right]$$

 Ao integrar a equação de Euler em regime permanente ao longo de uma LC, obtemos a equação de Bernoulli:

$$-\frac{1}{\rho}\frac{\partial p}{\partial s} - g\frac{\partial z}{\partial s} = V\frac{\partial V}{\partial s}$$
 Eq. Euler ao longo de s (RP)

• Se uma partícula fluida percorre um comprimento ds ao longo de uma LC, podemos escrever:

$$\frac{\partial p}{\partial s}ds = dp$$

$$\int \frac{dp}{\rho} + \int gdz + \int VdV = 0$$

$$\frac{\partial z}{\partial s}ds = dz$$

$$-\frac{dp}{\rho} - gdz - VdV = 0$$

$$\frac{\partial V}{\partial s}ds = dV$$

$$\frac{p}{\rho} + \frac{V^2}{2} + gz = constante$$

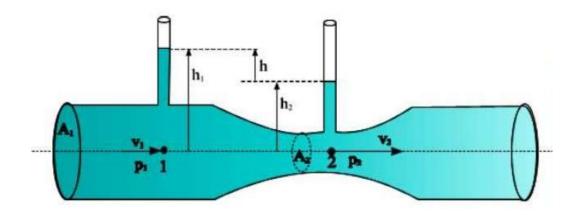
- Condições estabelecidas para dedução da Equação de Bernoulli:
 - 1. Regime Permanente
 - 2. Esc. incompressível
 - 3. Esc. invíscido
 - 4. Esc. ao longo de uma LC.

$$\frac{p}{\rho} + \frac{V^2}{2} + gz = constante$$

• Interpretação física:

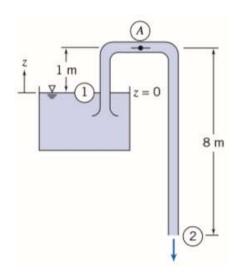
As variações de pressão, velocidade e altura se compensam ao longo de uma linha de corrente.

Exemplo: O tubo de Venturi é um dispositivo utilizado para medição indireta de velocidade em uma tubulação, a partir de tomadas de pressão. Determine a velocidade em 1 em função do desnível h do manômetro, de g e das áreas A1 e A2.



Exemplo: Água flui de um tanque muito grande através de um pequeno orifício posicionado na porção inferior. Estime a velocidade de descarga.

Exemplo 6.4: Um tubo em U atua como um sifão d'água. A curva no tubo está 1 m acima da superfície da água; a saída do tubo está 7 m abaixo. O fluido sai pela extremidade inferior do sifão como um jato livre, à pressão atmosférica. Se o escoamento é sem atrito, em primeira aproximação, determine a velocidade do jato e a pressão absoluta do fluido na curva.



• A pressão explícita na equação de Bernoulli é conhecida como pressão estática ou termodinâmica.

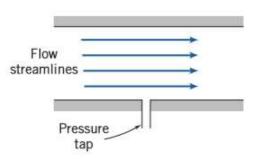
$$\frac{p}{\rho} + \frac{V^2}{2} + gz = constante \qquad \qquad p + \rho \frac{V^2}{2} + \rho gz = constante$$

• Como medir essa pressão?

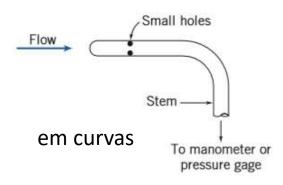
Eq. Euler na direção n
$$\frac{1}{\rho} \frac{\partial p}{\partial n} + g \frac{\partial z}{\partial n} = \frac{V^2}{R}$$

Na ausência de gravidade e em tubulação reta

$$\frac{\partial p}{\partial n} = 0$$



(a) Wall pressure tap



• Se assumirmos que a energia potencial não varia ao longo da linha de corrente, temos:

$$p + \rho \frac{V^2}{2} + \rho gz = constante$$

- A soma da pressão estática com um termo de pressão vinculado à energia cinética do fluido se mantém constante ao longo da LC em um escoamento sem atrito. Essa é a <u>pressão de estagnação</u>, interpretada como a pressão decorrente da desaceleração do fluido até o repouso.
- Em um escoamento incompressível, a equação de Bernoulli pode ser utilizada para relacionar variações de velocidade e de pressão ao longo da LC. Desprezando diferença de elevação:

$$\frac{p}{\rho} + \frac{V^2}{2} = \frac{p_o}{\rho} + \frac{V_o^2}{2}$$

$$p_o = p + \rho \frac{V^2}{2}$$

• Se a pressão estática for p em um ponto do escoamento em que a velocidade é V_0 a pressão de estagnação p_0 onde a velocidade de estagnação é V_0 = 0 pode ser calculada como:

• A <u>pressão dinâmica</u> é o déficit entre a pressão de estagnação e a pressão estática. Ela recebe este nome, pois está associada à velocidade do escoamento.

$$p_o = p + \sqrt{\frac{V^2}{2}}$$
 Pressão dinâmica

• Resolvendo a expressão acima para a velocidade, temos:

$$V = \sqrt{\frac{2(p_o - p)}{\rho}}$$

• Logo, pode-se determinar a velocidade do escoamento a partir das medições das pressões de estagnação e estática do fluido.

 A pressão de estagnação é medida com uma sonda chamada de <u>tubo de pitot</u>. A tomada de pressão é acoplada em uma abertura na ponta da sonda, orientada contra o escoamento. A sonda deve estar alinhada com o escoamento.

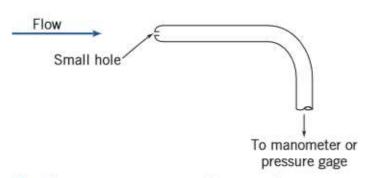
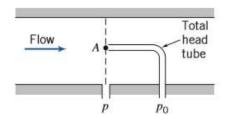
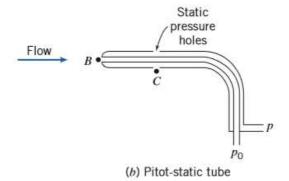


Fig. 6.3 Measurement of stagnation pressure.

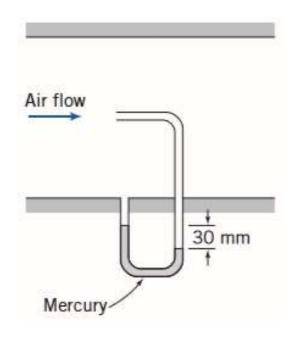
 Outra possibilidade é utilizar sondas para medição combinada de pressão estática e de estagnação.



(a) Total head tube used with wall static tap



Exemplo: Um tubo de pitot é inserido em um escoamento de ar a fim de medir a velocidade (vide figura). A pressão estática é medida no mesmo ponto do escoamento, usando uma tomada de pressão junto à parede. Determine a velocidade do escoamento.



Exemplo: Um avião leve voa a 150 km/h no ar padrão a 1000 m de altitude (p = 89,9 kPa, rho = 1,12 kg/m³). Determine a pressão de estagnação na borda de ataque da asa e a pressão estática em outro ponto perto da asa em que a velocidade relativa ao ar é 60 m/s.

