

Capítulo 16 – Dinâmica dos fluidos

16.1 – Conceitos gerais do escoamento dos fluidos

Hidrodinâmica: fluidos em movimento. Como descrever?

Abordagem de Lagrange: seguir o movimento **de cada partícula** do fluido.



Joseph Louis Lagrange (1736-1813)



Abordagem de Euler: descrever os campos de velocidades e densidades **em cada ponto do espaço e no tempo.**



Leonhard Euler (1707-1783)

$$\rho(x, y, z, t), \vec{v}(x, y, z, t)$$

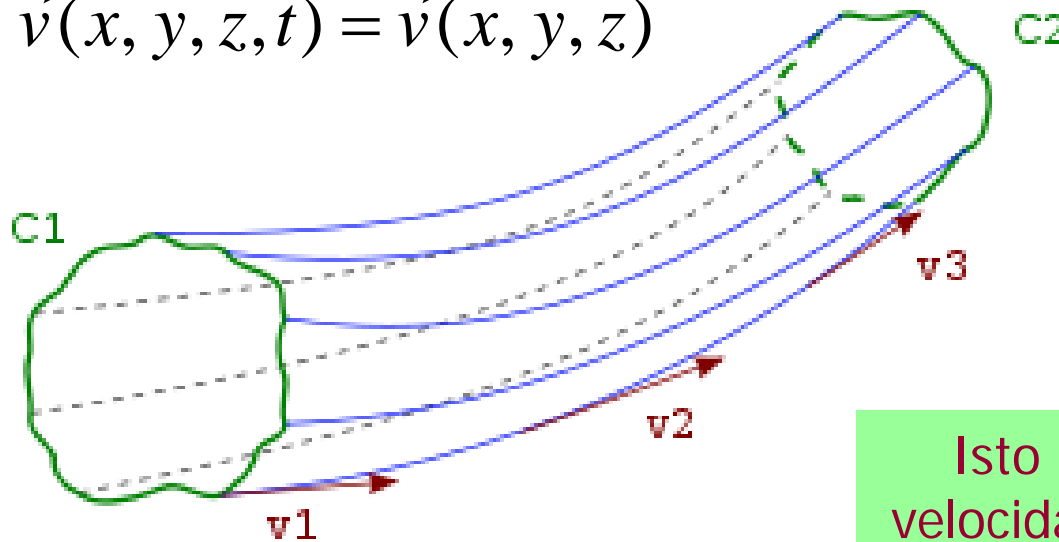
Adotaremos a abordagem de Euler

Fluidos ideais: modelo aproximado para os fluidos reais. Mais simples, porém com resultados ainda úteis.

Características dos fluidos ideais

1. Escoamento estacionário (ou uniforme): velocidade do fluido em um dado ponto do espaço não muda com o tempo

$$\vec{v}(x, y, z, t) = \vec{v}(x, y, z)$$



Campo de velocidades

Isto não quer dizer que a velocidade **de uma partícula** seja constante!

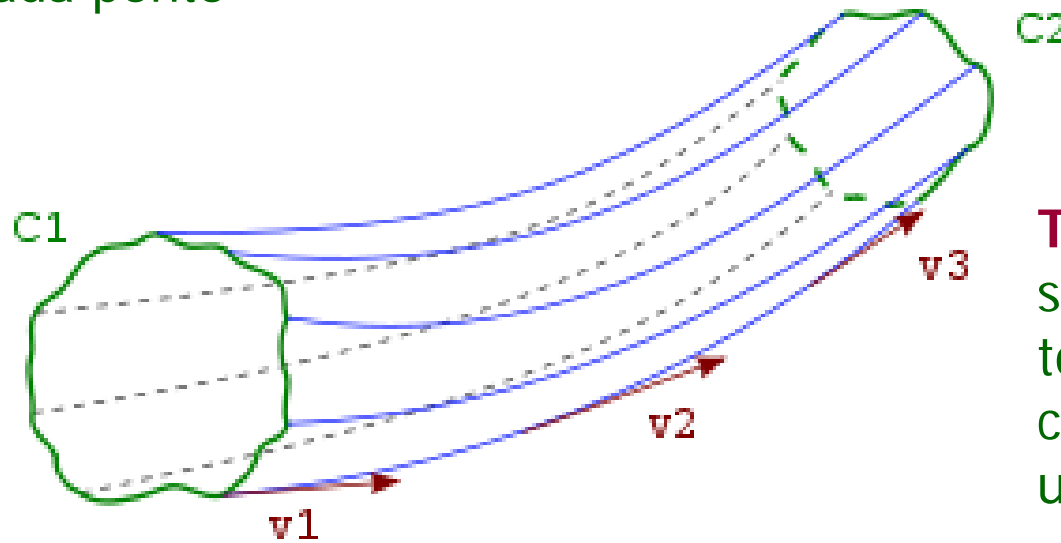
2. Fluido incompressível: densidade ρ constante

3. Escoamento não-viscoso: sem atrito, sem dissipação, sem molhar (“água seca”)

4. Escoamento irrotacional: cada “elemento de fluido” tem momento angular zero – uma partícula viajaria no fluido sem girar

16.2 – Linhas de corrente e equação da continuidade

Linhas de corrente: linhas tangentes à velocidade do fluido em cada ponto



Tubo de corrente: superfície formada por todas as linhas de corrente que passam por uma curva fechada C

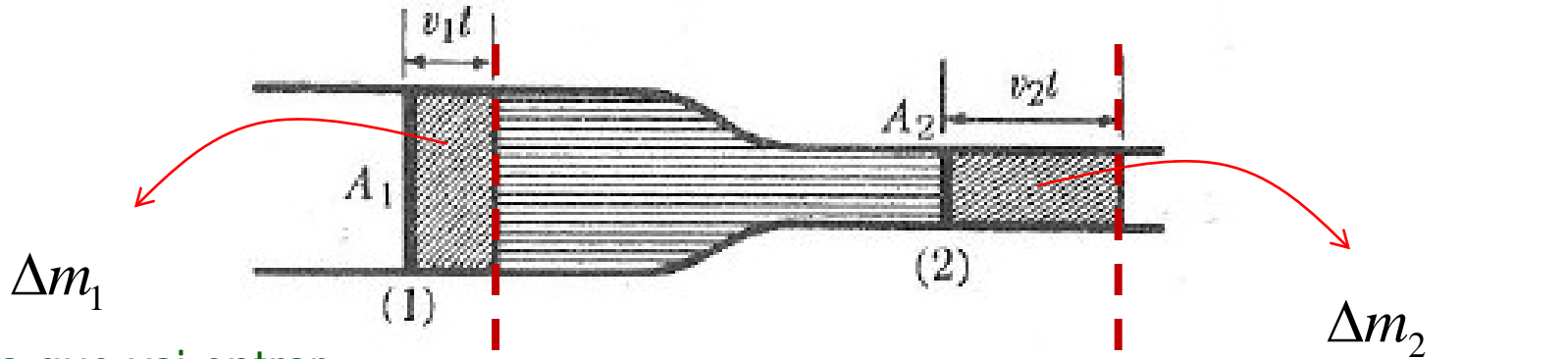
Campo de velocidades

- No escoamento estacionário, as linhas de corrente coincidem com as **trajetórias das partículas**
- Linhas de corrente nunca se cruzam: isto levaria a uma indefinição da velocidade da partícula no ponto de cruzamento



Visualização das linhas de corrente em um túnel de vento

Equação da continuidade



Massa que vai entrar
no tubo no intervalo
de tempo t

$$\Delta m_1 = \rho_1 \Delta V_1 = \rho_1 A_1 v_1 t$$

Porção do tubo de corrente

Massa que vai sair
do tubo no intervalo
de tempo t

$$\Delta m_2 = \rho_2 A_2 v_2 t$$

Escoamento estacionário: $\Delta m_1 = \Delta m_2$

$$\rho_1 A_1 v_1 t = \rho_2 A_2 v_2 t \Rightarrow \rho_1 A_1 v_1 = \rho_2 A_2 v_2 \Rightarrow \boxed{\rho A v = \text{constante}}$$

Se o fluido for incompressível: $\rho_1 = \rho_2 \Rightarrow A_1 v_1 = A_2 v_2$

Equação da continuidade

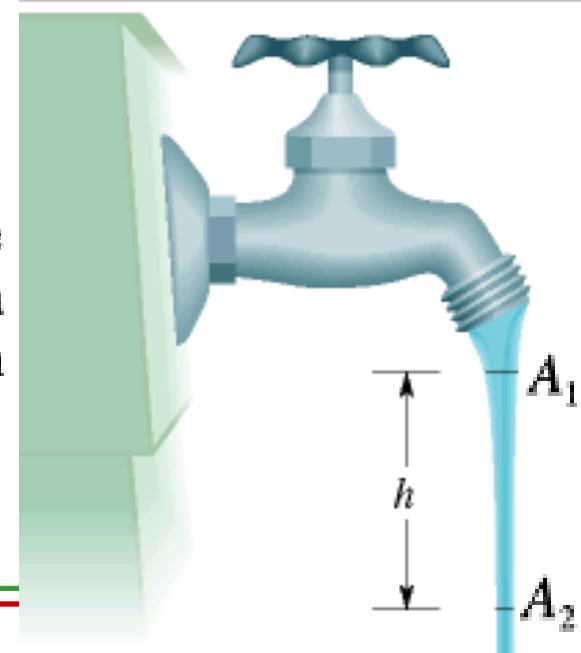
$$R = Av = \text{constante} \quad (\text{vazão}) \quad \text{Unidades SI: m}^3/\text{s}$$

A equação da continuidade é uma consequência imediata da conservação da massa

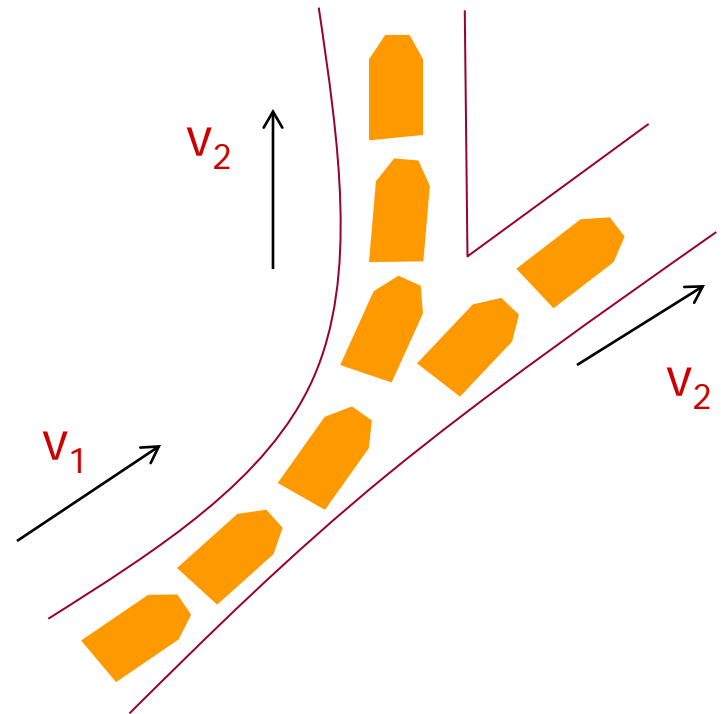
(futuramente, veremos na Física outras equações de continuidade que surgem devido à conservação de outras grandezas: carga, energia, etc)

PROBLEMA RESOLVIDO 16-1.

A Fig. 16-5 mostra o perfil do escoamento da água que sai de uma torneira. A área da seção transversal A_1 vale $1,2 \text{ cm}^2$ e a área A_2 vale $0,35 \text{ cm}^2$. Os dois níveis são separados de uma distância vertical h ($= 45 \text{ mm}$). Qual a vazão do escoamento da água?



Aplicações em engenharia de tráfego



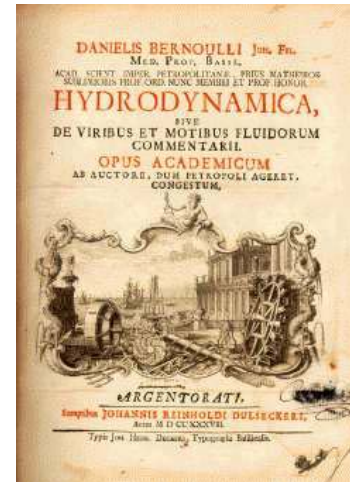
Fluxo em uma bifurcação
com o trânsito engarrafado

$$V_2 < V_1 !!!$$

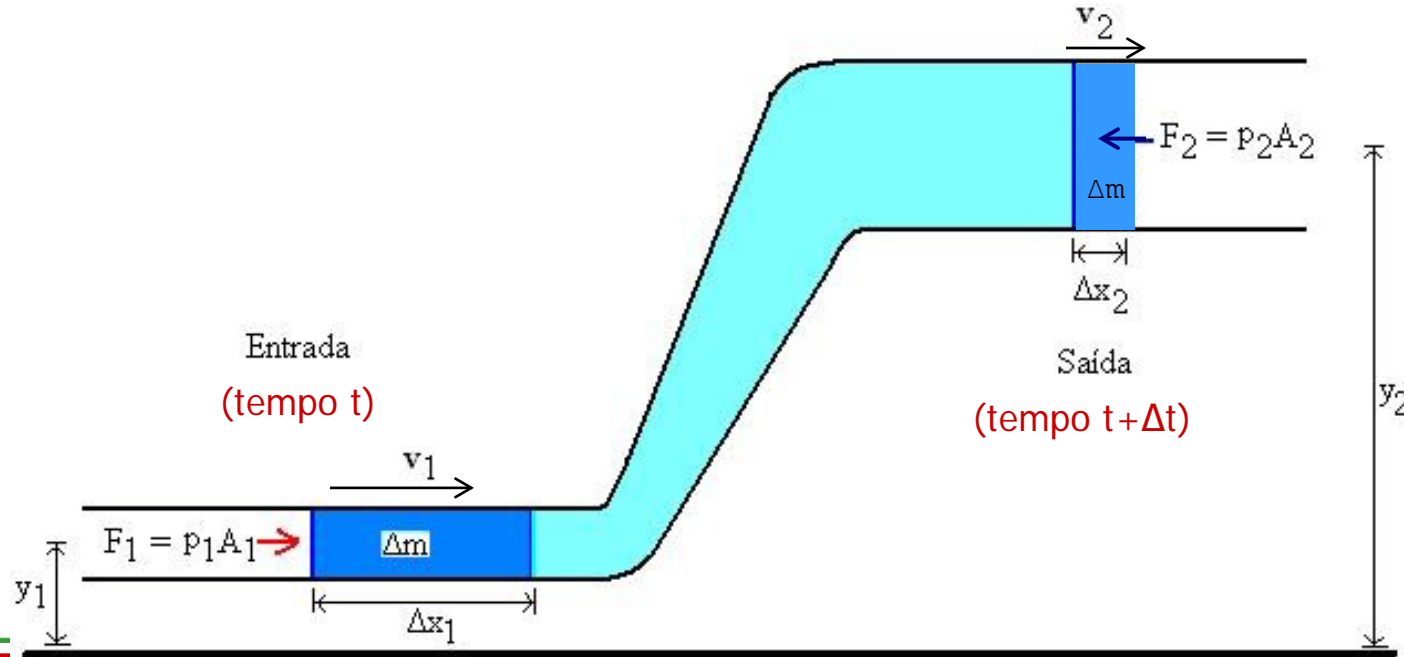
16.3 – Equação de Bernoulli

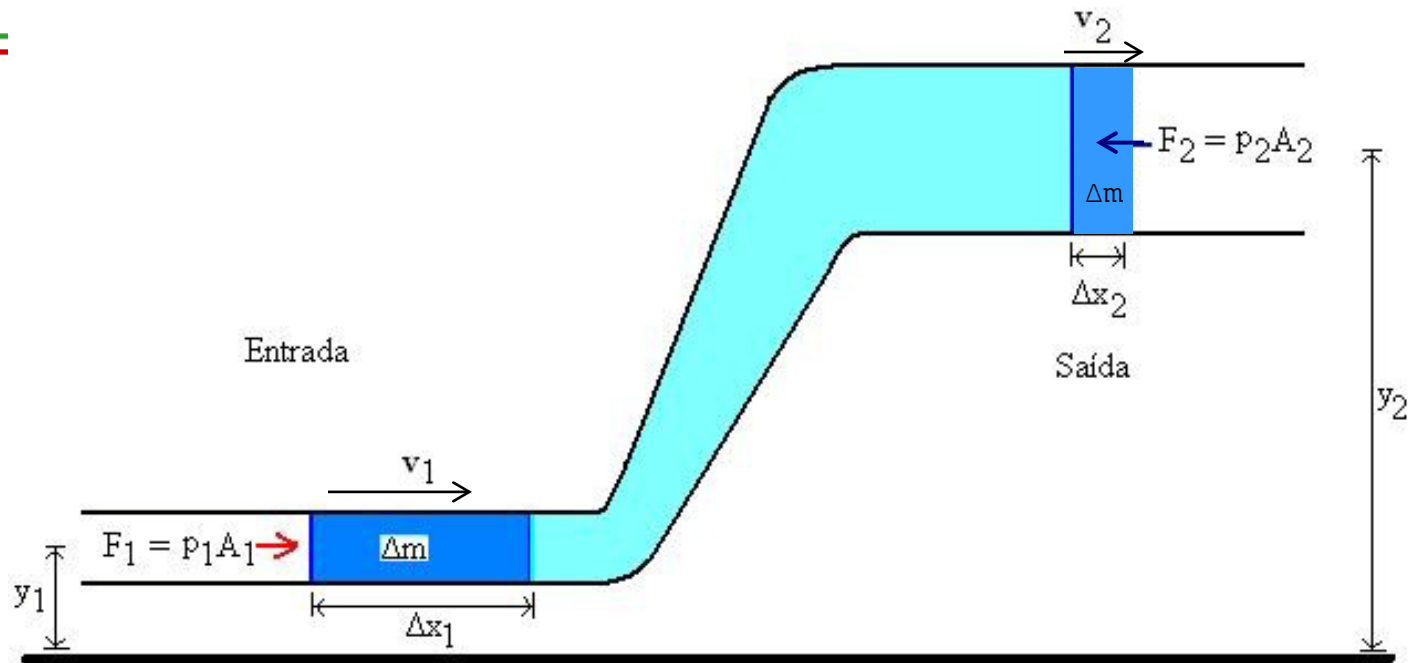


Daniel Bernoulli
(1700-1782)



Vamos aplicar a conservação da energia ao escoamento do fluido:

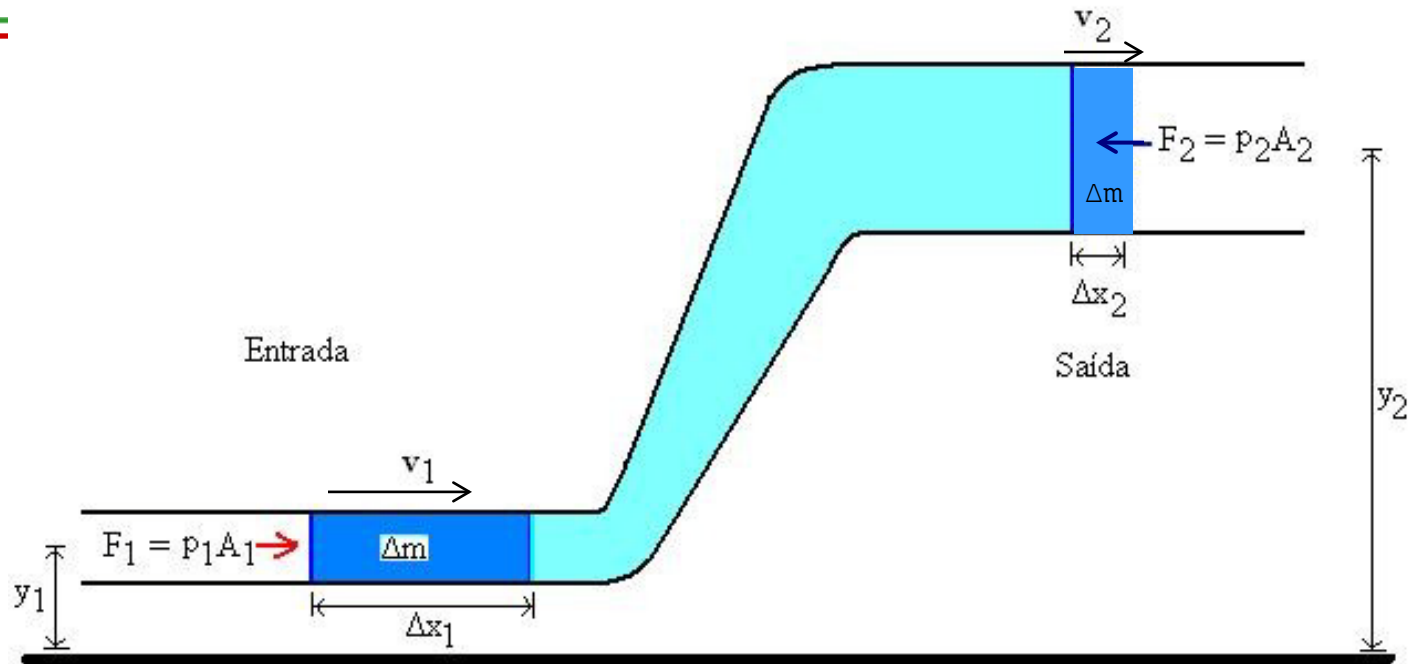




Teorema trabalho-energia cinética: $W = \Delta K$

Varição de energia cinética: $\Delta K = \frac{1}{2} \Delta m v_2^2 - \frac{1}{2} \Delta m v_1^2$

$$\Delta K = \frac{1}{2} \rho \Delta V (v_2^2 - v_1^2)$$

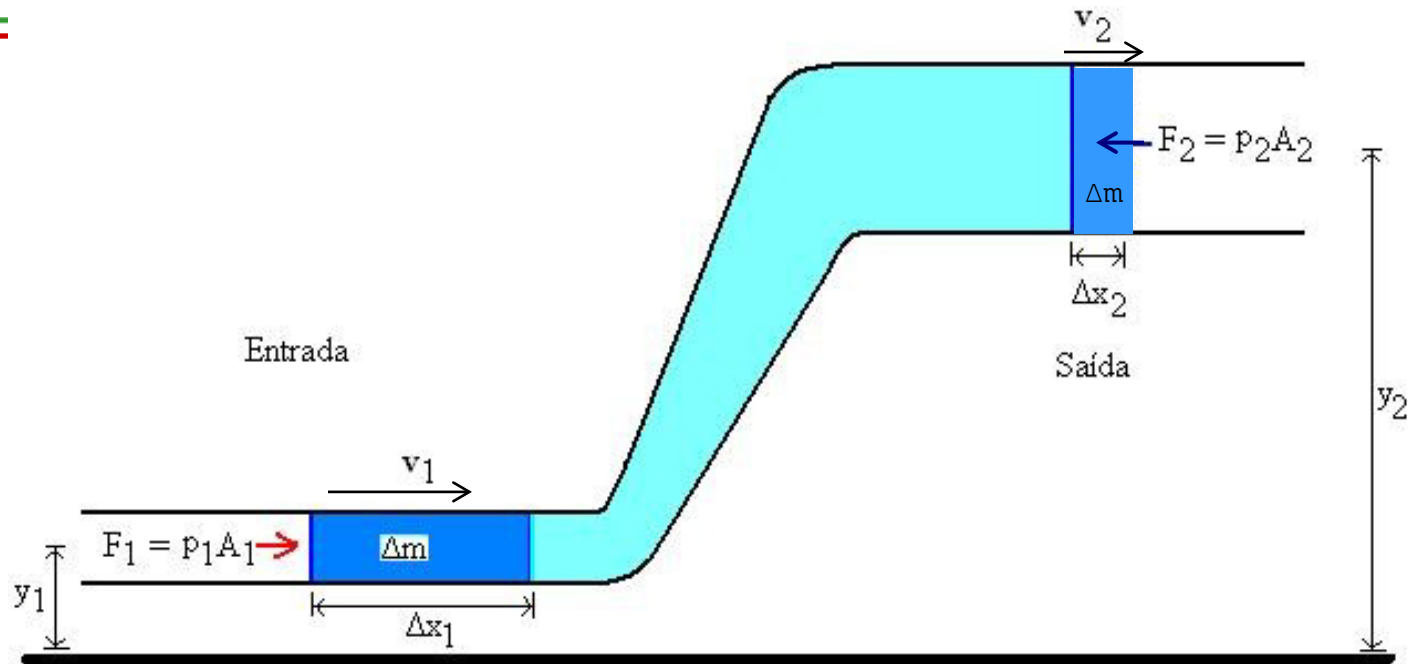


Trabalho:

$$W = W_g + W_p \rightarrow \text{Trabalho devido à pressão}$$

Trabalho devido ao peso

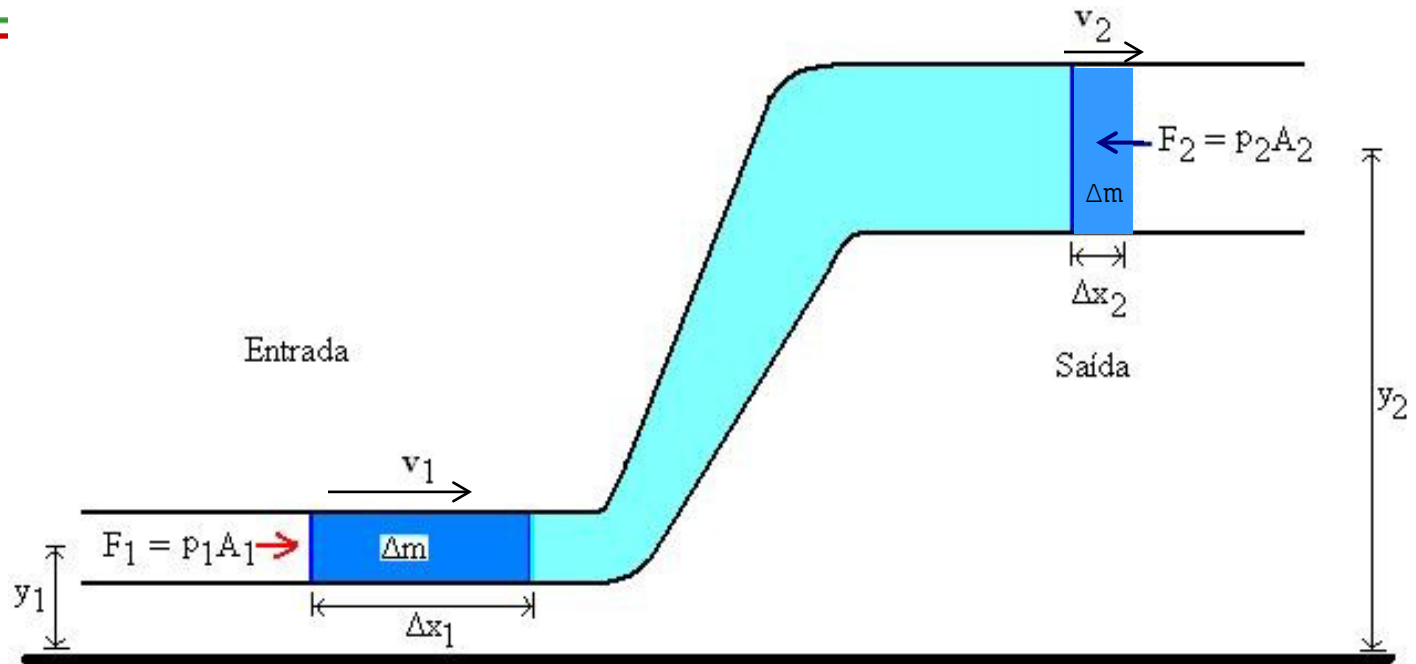
Trabalho devido ao peso: $W_g = -\Delta mgh = -\rho\Delta V(y_2 - y_1)$



Trabalho devido à pressão:

$$W_p = F_1 \Delta x_1 - F_2 \Delta x_2 = p_1 A_1 \Delta x_1 - p_2 A_2 \Delta x_2$$

$$W_p = (p_1 - p_2) \Delta V$$



Teorema trabalho-energia: $W_p + W_g = \Delta K$

$$(p_1 - p_2)\cancel{\Delta V} - \rho\cancel{\Delta V}g(y_2 - y_1) = \frac{1}{2}\rho\cancel{\Delta V}(v_2^2 - v_1^2)$$

$$p_1 + \frac{1}{2}\rho v_1^2 + \rho g y_1 = p_2 + \frac{1}{2}\rho v_2^2 + \rho g y_2$$

Equação de Bernoulli

ou $p + \frac{1}{2}\rho v^2 + \rho g y = \text{constante}$

$$p_1 + \frac{1}{2} \rho v_1^2 + \rho g y_1 = p_2 + \frac{1}{2} \rho v_2^2 + \rho g y_2$$

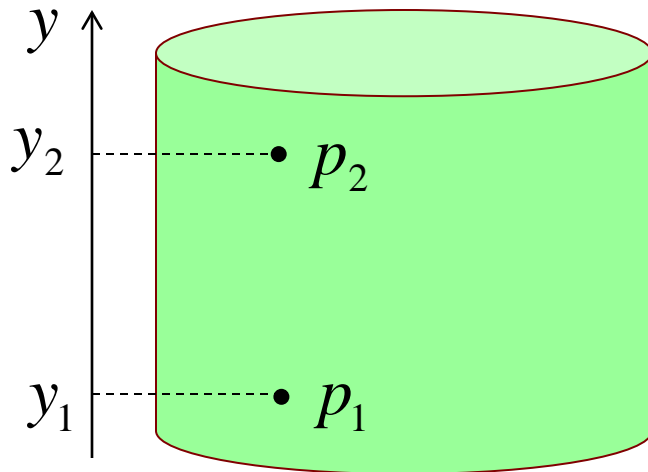
Equação de Bernoulli

Casos especiais:

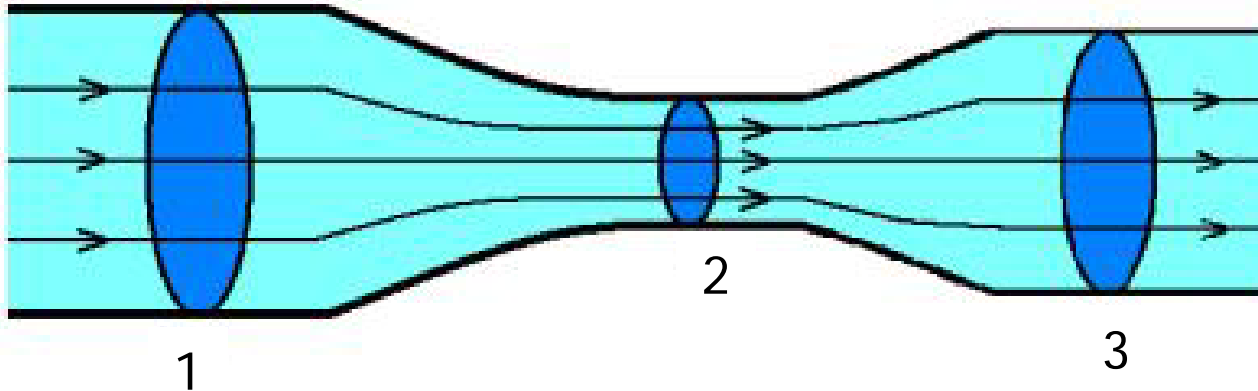
1. Fluido em repouso ($v_1 = v_2 = 0$)

$$p_1 + \rho g y_1 = p_2 + \rho g y_2 \Rightarrow p_1 - p_2 = -\rho g (y_1 - y_2)$$

(equação da hidrostática)



2. Altura constante ($y_1 = y_2 = 0$)



Pela equação de continuidade: $v_2 > v_1$

Como regra geral para campos vetoriais, a magnitude do campo é maior onde as linhas de campo são mais densas

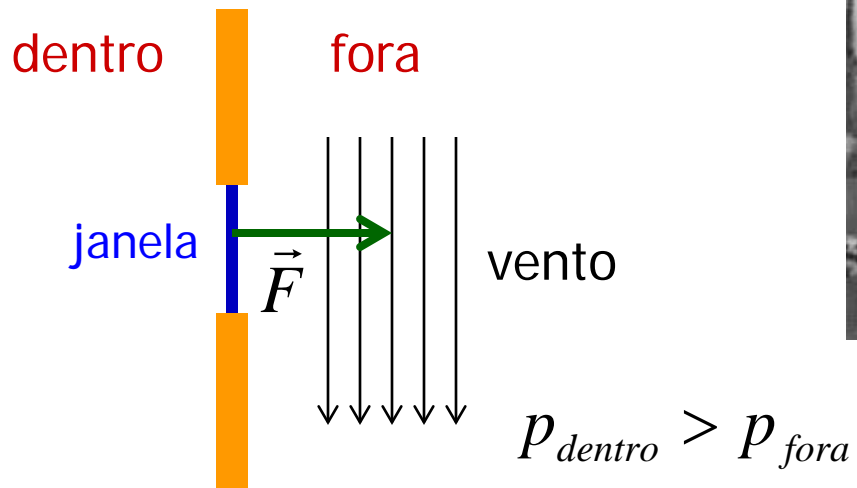
Onde a pressão é maior?

$$p_1 + \frac{1}{2} \rho v_1^2 = p_2 + \frac{1}{2} \rho v_2^2$$

$$p_1 > p_2$$

Pressão é maior onde a velocidade é menor e vice-versa!

Janelas quebradas pelo vento...



21. Um tubo oco possui um disco DD fixado a uma de suas extremidades (Fig. 16-33). Quando o ar com massa específica ρ é soprado através do tubo, o disco atrai o cartão CC . Seja A a área do cartão e v a velocidade média do ar entre o cartão e o disco. Determine a força resultante direcionada para cima que atua em CC . Despreze o peso do cartão e admita que $v_0 \ll v$, onde v_0 é a velocidade do ar no interior do tubo.

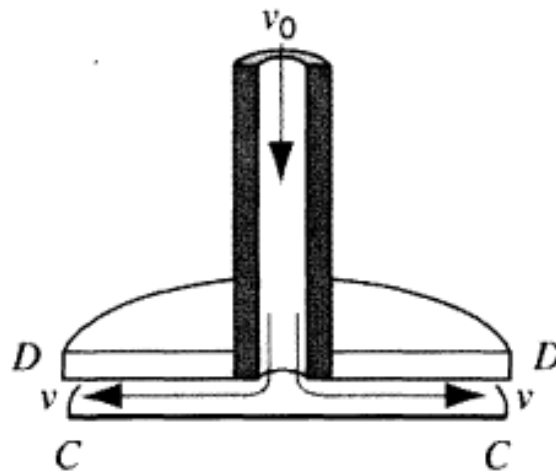
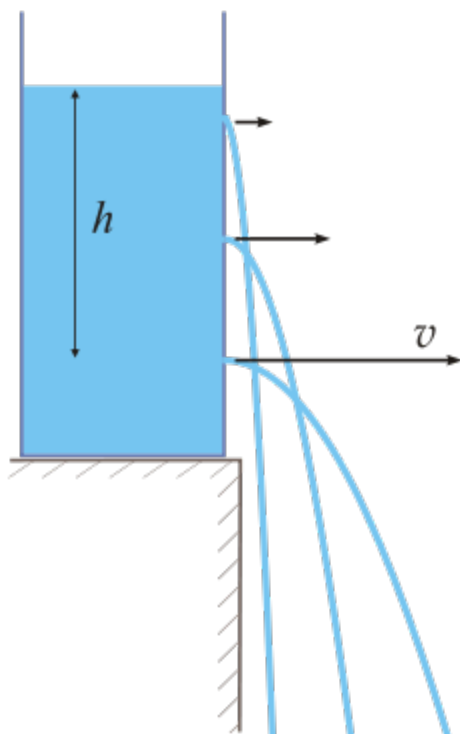


Fig. 16-33. Exercício 21.

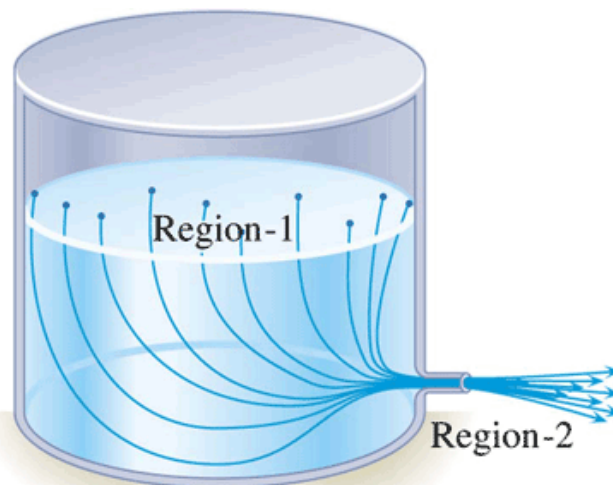
Furo no tanque d'água



14. A Fig. 16-29 mostra a descarga de um líquido através de um orifício situado a uma distância h abaixo da superfície do líquido contido em um tanque de grandes dimensões. O tanque é aberto na parte superior. (a) Aplique a equação de Bernoulli à linha de corrente que liga os pontos 1, 2 e 3, e mostre que a velocidade com que o líquido sai pelo orifício pode ser expressa por

$$v = \sqrt{2gh}.$$

Este resultado é conhecido como *lei de Torricelli*. (b) Se a saída do orifício apontasse diretamente para cima, qual seria a altura máxima atingida pelo jato de líquido. (c) Como a viscosidade ou a turbulência afetariam esta análise?



(a)