

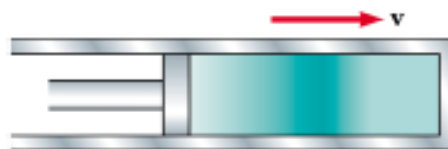
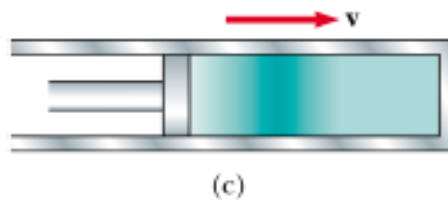
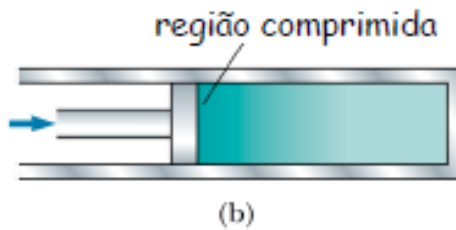
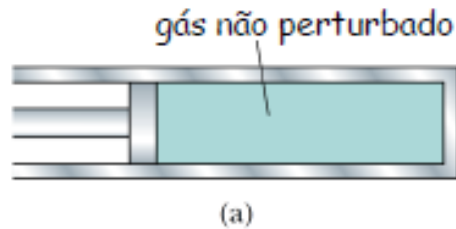
Som

- **Som:** vibrações que se propagam num meio material extenso, fluido ou sólido.
- Ondas sonoras (ou acústicas) envolvem deslocamentos longitudinais do meio que são associados a oscilações na sua densidade e pressão.
 - Classificação:
 - Som (audível): frequências entre ~ 20 Hz e ~ 20 kHz
 - Infra-som: frequências abaixo de ~ 20 Hz
 - Ultra-som: frequências acima de ~ 20 kHz

- Onda sonora plana

Onda Sonora

Ondas Longitudinais



Movimento de um pulso longitudinal através de um gás compressível. A região escura (comprimada) é produzida pelo movimento do pistão.

Ondas Sonoras

(1) Relação densidade - pressão

Para uma dada mudança de densidade, qual é a mudança de pressão correspondente?

$$\left. \begin{array}{l} m = \text{massa do fluido} \\ V = \text{volume do fluido} \end{array} \right\} \longrightarrow \rho = \frac{m}{V} \longrightarrow \Delta\rho = -\frac{m}{V^2} \Delta V$$

$$\frac{\Delta V}{V} = -\frac{\Delta\rho}{\rho} \qquad B = -\frac{\Delta P}{\Delta V/V} = \rho \underbrace{\left(\frac{\Delta P}{\Delta\rho} \right)}_{\frac{\partial P}{\partial\rho}}$$

↓
módulo de elasticidade volumétrico

Ondas Sonoras

(1) Relação densidade - pressão

Ondas Sonoras: pequenas perturbações

$\rho_0 \implies$ valor não perturbado (equilíbrio) da densidade

$\rho \implies$ valor da densidade na presença da onda

$p_0 \implies$ valor não perturbado (equilíbrio) da pressão

$P \implies$ valor da pressão na presença da onda

$\delta = \rho - \rho_0 \longrightarrow$ variação da densidade associada à onda de deslocamento

$p = P - p_0 \longrightarrow$ variação da pressão associada à onda de deslocamento

$$|p| \ll p_0$$

$$|\delta| \ll \rho_0$$

$$\frac{p}{\delta} = \left(\frac{\partial P}{\partial \rho} \right)_0$$

derivada calculada em torno da posição de equilíbrio

Ondas Sonoras

(1) Relação densidade - pressão

Relação entre $P, V(\rho)$ e T de um fluido em equilíbrio \Rightarrow equação de estado que, para um gás ideal é: $PV = nRT$

Processo isotérmico (temperatura constante): $P = a\rho$

$$\left(\frac{\partial P}{\partial \rho}\right)_T = a = \frac{P}{\rho} \Rightarrow \left(\frac{\partial P}{\partial \rho}\right)_{T,0} = \frac{p_0}{\rho_0}$$

Processo adiabático (não há trocas de calor): $P = b\rho^\gamma$, com $\gamma = C_p/C_V > 1$

$$\left(\frac{\partial P}{\partial \rho}\right)_S = b\gamma\rho^{(\gamma-1)} = \gamma \frac{P}{\rho} \Rightarrow \left(\frac{\partial P}{\partial \rho}\right)_{S,0} = \gamma \frac{p_0}{\rho_0}$$

Ondas Sonoras

(1) Relação densidade - pressão

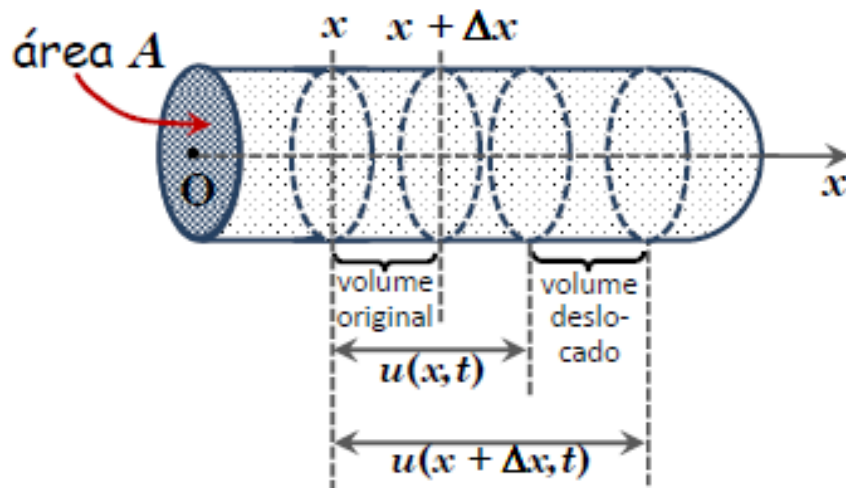
Assim, sabendo qual é a relação entre a densidade e a pressão, que depende do tipo de processo termodinâmico envolvido, se isotérmico (T) ou adiabático (S), podemos obter o módulo de elasticidade volumétrico:

$$B = - \frac{\Delta P}{\Delta V/V} = \rho \underbrace{\left(\frac{\Delta P}{\Delta \rho} \right)}_{\frac{\partial P}{\partial \rho}}$$

$$B_T = p_0 \quad \text{e} \quad B_S = \gamma p_0$$

Ondas Sonoras

(2) Relação deslocamento - densidade



$u(x, t) \Rightarrow$ deslocamento sofrido pelas partículas do fluido na seção transversal (área A) de coordenada x no instante t

O volume original do fluido compreendido entre as seções em x e $x + \Delta x$ é

$$V = A [(x + \Delta x) - x] = \underline{A \Delta x}$$

O volume deslocado é

$$\Delta V = A [u(x + \Delta x) - u(x, t)] = A \Delta x \left\{ \frac{u(x + \Delta x) - u(x, t)}{\Delta x} \right\} \underset{\substack{\downarrow \\ \Delta x \ll 1}}{=} A \Delta x \frac{\partial u}{\partial x}(x, t)$$

Ondas Sonoras

(2) Relação deslocamento - densidade

A variação percentual de volume fica: $\frac{\Delta V}{V} = \frac{\partial u}{\partial x}(x, t)$

Usando a relação $\frac{\Delta V}{V} = -\frac{\Delta \rho}{\rho}$, obtida anteriormente, temos:

$$\frac{\Delta \rho}{\rho} = -\frac{\partial u}{\partial x}(x, t) = \frac{\rho - \rho_0}{\rho} = \frac{\delta}{\rho} \approx \frac{\delta}{\rho_0}$$

E, finalmente, encontramos a relação entre deslocamento e a variação da densidade:

$$\delta = -\rho_0 \frac{\partial u}{\partial x}(x, t)$$

o sinal negativo mostra que se o deslocamento cresce com x ($\partial u / \partial x > 0$) temos uma rarefação no fluido ($\delta < 0$)

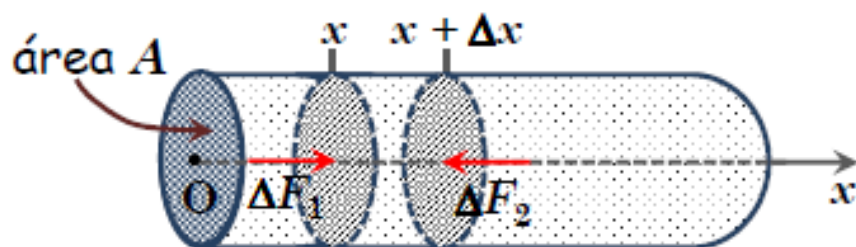
Ondas Sonoras

(3) Relação pressão - deslocamento

No elemento de volume compreendido entre x e $x + \Delta x$ a massa do fluido é

$$\Delta m = \rho \Delta V = \rho_0 A \Delta x$$

A força resultante sobre esse elemento de massa pode ser obtida através da pressão $P(x,t)$ sobre a face esquerda e a face direita desse elemento:



$$\Delta F = \Delta F_1 + \Delta F_2 = P(x, t) A - P(x + \Delta x, t) A$$

$$= -A \Delta x \left\{ \frac{P(x + \Delta x, t) - P(x, t)}{\Delta x} \right\} = -\Delta V \frac{\partial p}{\partial x}(x, t)$$

Ondas Sonoras

(3) Relação pressão - deslocamento

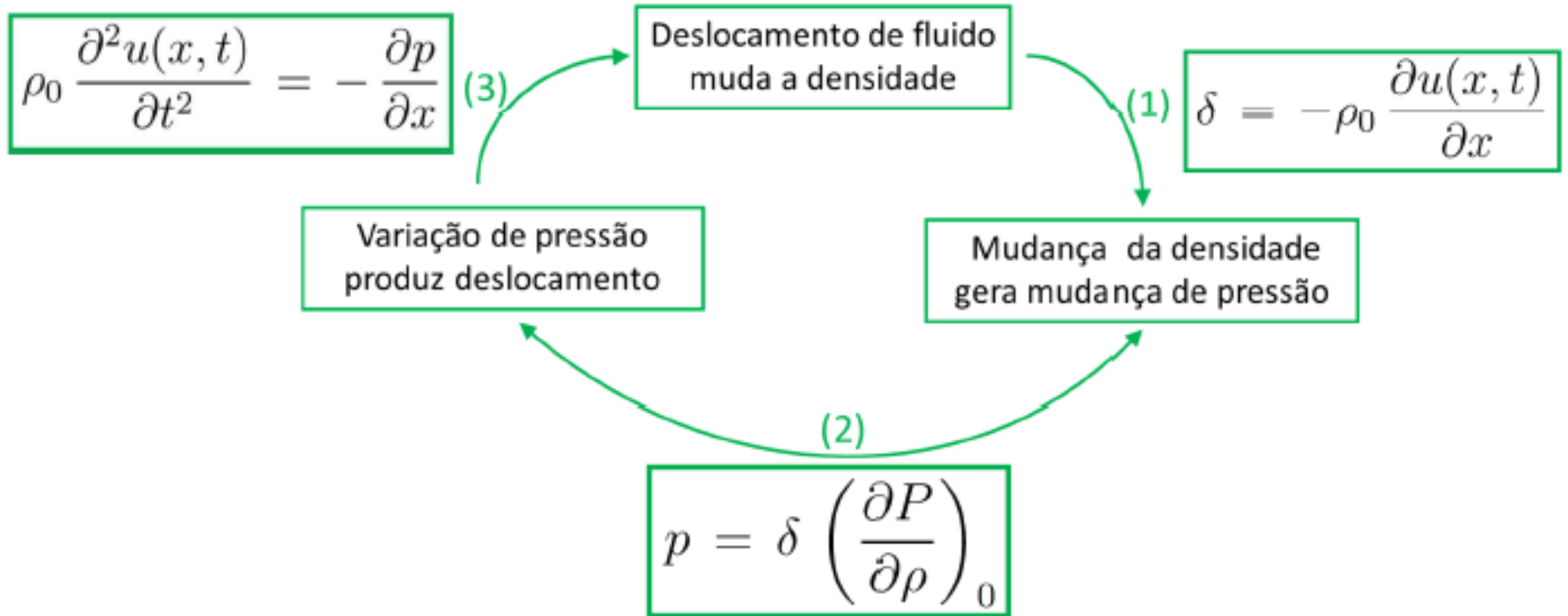
Pela 2ª Lei de Newton temos:

$$\Delta m \frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = \rho_0 A \Delta x \frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = -A \Delta x \frac{\partial p}{\partial x}$$

Levando à equação de movimento do fluido, que dá a relação entre o deslocamento e a variação da pressão:

$$\rho_0 \frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = - \frac{\partial p}{\partial x}$$

Mecanismo de Propagação da Onda Sonora



Ondas Sonoras

Substituindo (1) $\delta = -\rho_0 \frac{\partial u(x, t)}{\partial x}$ em (2) $p = \delta \left(\frac{\partial P}{\partial \rho} \right)_0$

$$p = -\rho_0 \left(\frac{\partial P}{\partial \rho} \right)_0 \frac{\partial u(x, t)}{\partial x}$$

Derivando esta expressão em relação à x

$$\frac{\partial p}{\partial x} = -\rho_0 \left(\frac{\partial P}{\partial \rho} \right)_0 \frac{\partial^2 u(x, t)}{\partial x^2}$$

Comparando com (3) $\rho_0 \frac{\partial^2 u(x, t)}{\partial t^2} = -\frac{\partial p}{\partial x}$ temos:

$$\frac{\partial^2 u(x, t)}{\partial t^2} = \left(\frac{\partial P}{\partial \rho} \right)_0 \frac{\partial^2 u(x, t)}{\partial x^2}$$

Ondas Sonoras

Equação de onda para o deslocamento

$$\frac{1}{v^2} \frac{\partial^2 u(x, t)}{\partial t^2} - \frac{\partial^2 u(x, t)}{\partial x^2} = 0$$

com a velocidade de propagação da onda

$$v = \sqrt{\left(\frac{\partial P}{\partial \rho}\right)_0}$$

que é a velocidade do som no fluido

Obs.: Também podemos escrever

$$v = \sqrt{\frac{B}{\rho_0}} = \underbrace{\sqrt{\frac{\text{propriedade elástica}}{\text{propriedade inercial}}}}_{\text{forma geral da velocidade de todas as ondas mecânicas}} \iff v = \sqrt{\frac{T}{\mu}} \text{ para a corda}$$

forma geral da velocidade de
todas as ondas mecânicas

Ondas Sonoras

Utilizando as relações (1), (2) e (3) e a equação de onda para o deslocamento, encontramos que a variação da densidade (δ) e a variação da pressão (p) obedecem à mesma equação de onda, indicando que elas se propagam com a mesma velocidade, que é a velocidade do som.

$$\frac{1}{v^2} \frac{\partial^2 \delta}{\partial t^2} - \frac{\partial^2 \delta}{\partial x^2} = 0$$

$$\frac{1}{v^2} \frac{\partial^2 p}{\partial t^2} - \frac{\partial^2 p}{\partial x^2} = 0$$

Velocidade do Som em Gases

Como $n=M/m$ é o número de moles de uma massa M de gás de massa molecular m , então a equação de estado do fluido, para um gás ideal é:

$$PV = nRT = \frac{M}{m} RT \implies \frac{P}{\rho} = \frac{RT}{m}$$

levando à

$$v = \sqrt{\gamma \frac{RT}{m}}$$

a velocidade do som num gás é independente da pressão, mas cresce com a raiz quadrada da temperatura absoluta

Se $T=20^\circ\text{C}$ ($=293\text{K}$) a velocidade do som no ar é de

$$v = 332 \sqrt{\frac{293}{273}} \approx 344 \text{ m/s}$$

Velocidade do Som na Água

Quando submetido a uma pressão de 20 atm, o volume de 1 ℓ de água, à temperatura ambiente, decresce de $\approx 0,9 \text{ cm}^3$, o que corresponde a $-\Delta V/V = 0,09\% = 9 \times 10^{-4}$ para $\Delta P = 2 \times 10^6 \text{ N/m}^2$, de modo que

$$B = -\frac{\Delta P}{\Delta V/V} = 2,2 \times 10^9 \text{ N/m}^2$$

A densidade da água é $\rho_0 = 10^3 \text{ kg/m}^3$ e temos que

$$B = \rho_0 \left(\frac{\partial P}{\partial \rho} \right)_0 \longrightarrow v = \sqrt{\frac{B}{\rho_0}} = 1483 \text{ m/s}$$

Ondas Sonoras Harmônicas

Solução da equação de onda para o deslocamento:

$$u(x, t) = \mathbb{U} \cos(kx - \omega t + \delta)$$

onde $\lambda = v\tau = \frac{v}{\nu}$

$$\nu \begin{cases} 20\text{Hz} \implies 17 \text{ m} \\ 20\text{kHz} \implies 1,7 \text{ cm} \end{cases}$$

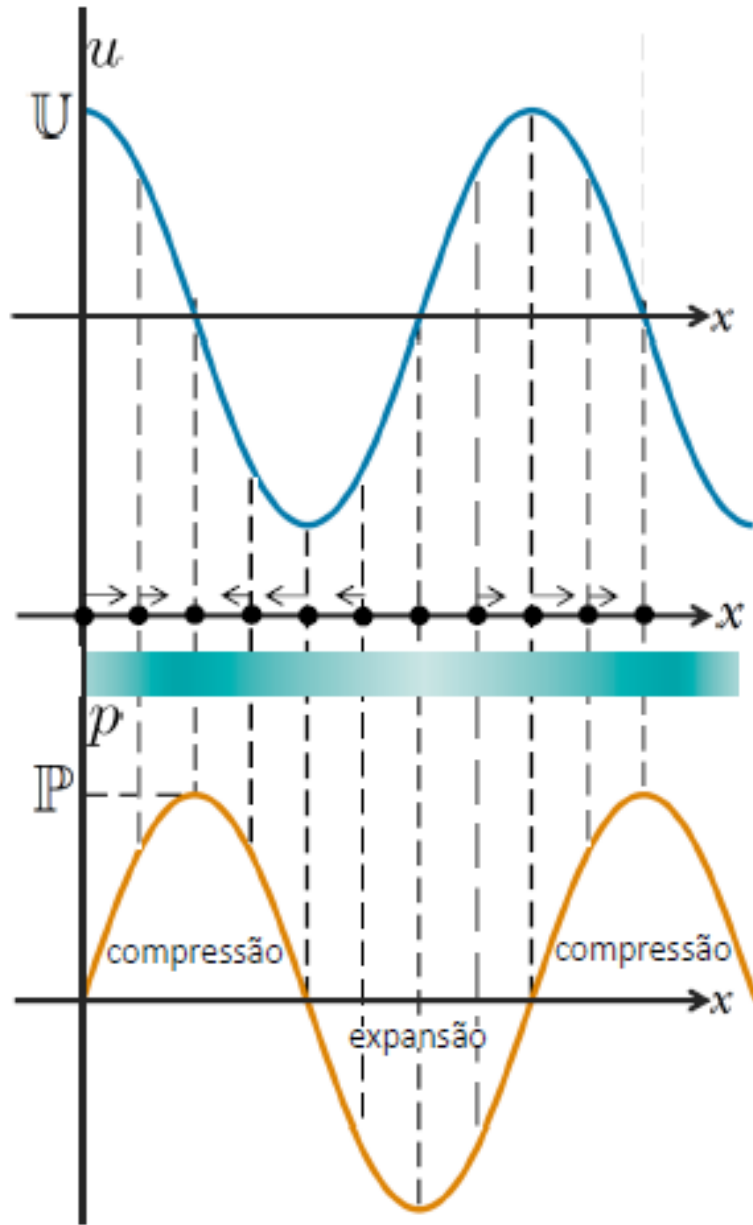
A onda de pressão correspondente é

$$p(x, t) = -\rho_0 v^2 \frac{\partial u(x, t)}{\partial x} = v^2 \delta(x, t)$$

$$p(x, t) = \mathbb{P} \text{sen}(kx - \omega t + \delta) \quad \text{com} \quad \mathbb{P} = \rho_0 v^2 k \mathbb{U}$$

em quadratura (defasada de 90°) em relação à $u(x, t)$

Ondas Sonoras Harmônicas



As ondas de deslocamento u e as ondas de pressão p estão em quadratura, ou seja, defasadas de 90°

Os deslocamentos longitudinais de uma série de partículas estão mostrados, evidenciando as expansões e compressões locais do gás.