

# Ondas

## 1 – Conceito

- Efeito coletivo de muitas partículas (interagentes) num meio material (em resposta a uma perturbação)
- Transporte de energia e informação
- Não há transporte de massa

Exemplos:

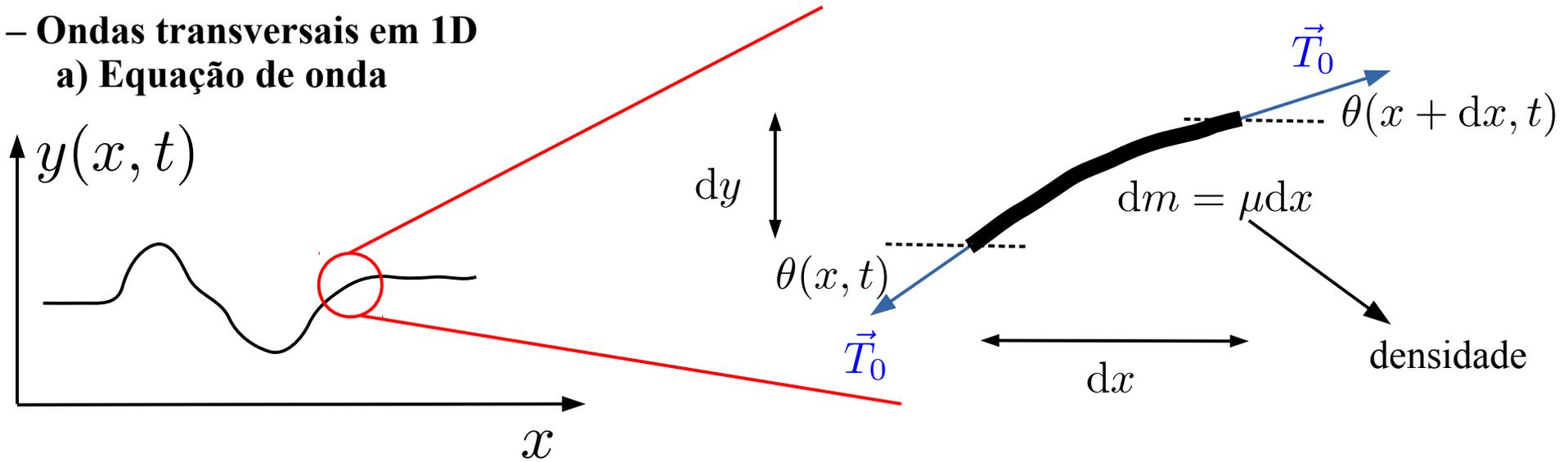
Som → ondas de densidade (onda longitudinal)

Ondas no mar → ondas de gravidade (onda transversal)

Luz → ondas eletromagnéticas (onda transversal)

## 2 – Ondas transversais em 1D

### a) Equação de onda



Aproximações: pequenas perturbações  $\rightarrow \frac{\partial y}{\partial x} = \tan \theta \ll 1$

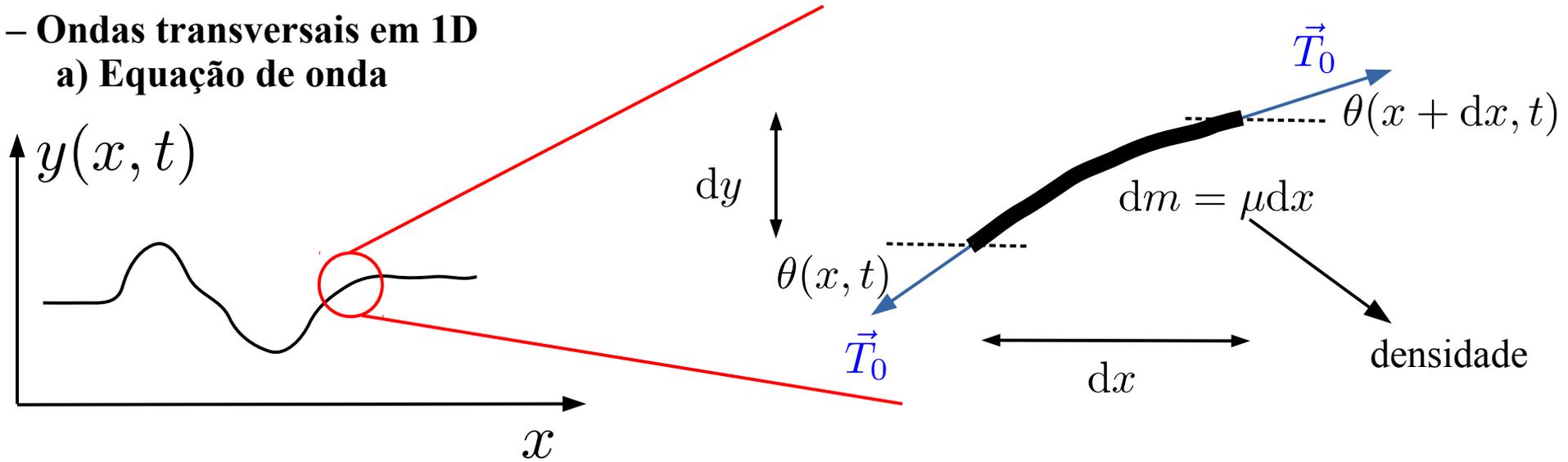
$$T(x) = T_0$$

movimentos verticais, apenas

$$\text{2a. lei de Newton} \rightarrow dm\ddot{y} = \mu dx \ddot{y} = T_0 [\sin \theta(x + dx, t) - \sin \theta(x, t)]$$

## 2 – Ondas transversais em 1D

### a) Equação de onda



Aproximações: pequenas perturbações  $\rightarrow \frac{\partial y}{\partial x} = \tan \theta \ll 1, \Rightarrow \sin \theta \approx \tan \theta$

$$\text{2a. lei de Newton} \rightarrow \frac{\mu}{T_0} \ddot{y} = \frac{\sin \theta(x + dx, t) - \sin \theta(x, t)}{dx} = \frac{\partial}{\partial x} \sin \theta(x, t) \approx \frac{\partial^2 y}{\partial x^2}$$

$$\text{Eq. de onda} \rightarrow \boxed{\frac{\partial^2 y}{\partial x^2} - \frac{1}{c^2} \frac{\partial^2 y}{\partial t^2} = 0} \quad \text{onde} \quad c = \sqrt{\frac{T_0}{\mu}}$$

## 2 – Ondas transversais em 1D

### b) Soluções – ondas propagantes

$$y(x, t) = f(x \pm ct) = f(z)$$

Prova:  $\frac{\partial y}{\partial x} = \frac{\partial f}{\partial z} \frac{\partial z}{\partial x} = \frac{\partial f}{\partial z}, \Rightarrow \frac{\partial^2 y}{\partial x^2} = \frac{\partial^2 f}{\partial z^2}$

$$\frac{\partial y}{\partial t} = \frac{\partial f}{\partial z} \frac{\partial z}{\partial t} = \pm c \frac{\partial f}{\partial z}, \Rightarrow \frac{\partial^2 y}{\partial t^2} = c^2 \frac{\partial^2 f}{\partial z^2}$$

Logo,  $\frac{\partial^2 y}{\partial x^2} - \frac{1}{c^2} \frac{\partial^2 y}{\partial t^2} = \frac{\partial^2 f}{\partial z^2} - \frac{c^2}{c^2} \frac{\partial^2 f}{\partial z^2} = 0$

## 2 – Ondas transversais em 1D

### b) Soluções – ondas propagantes

$$y(x, t) = f(x \pm ct) = f(z)$$

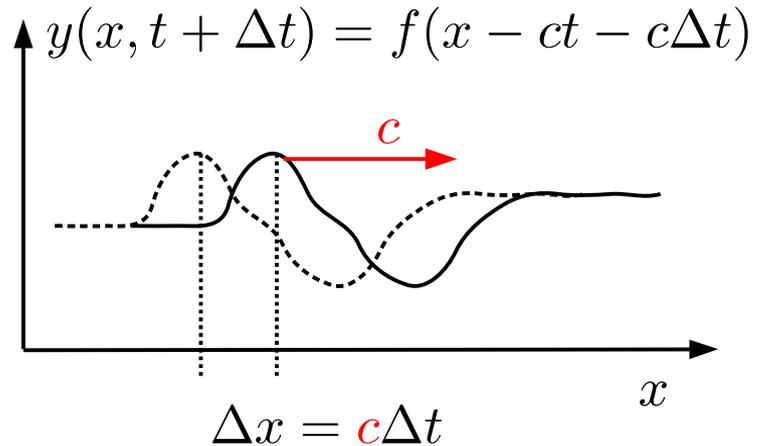
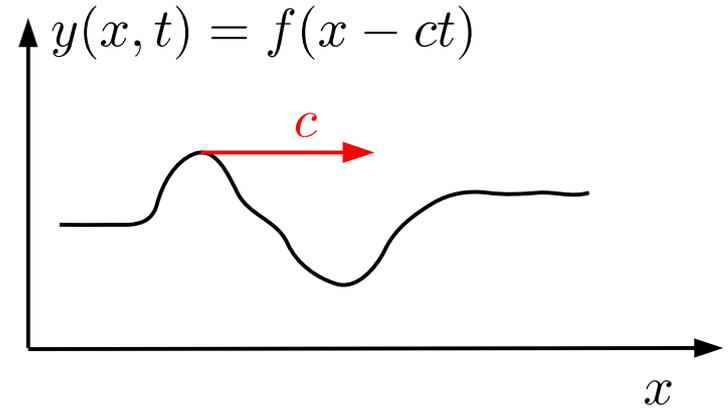
Interpretação:

$$y(x, t) = f(x - ct)$$

Onda propagante para a **direita**

$$y(x, t) = f(x + ct)$$

Onda propagante para a **esquerda**



## 2 – Ondas transversais em 1D

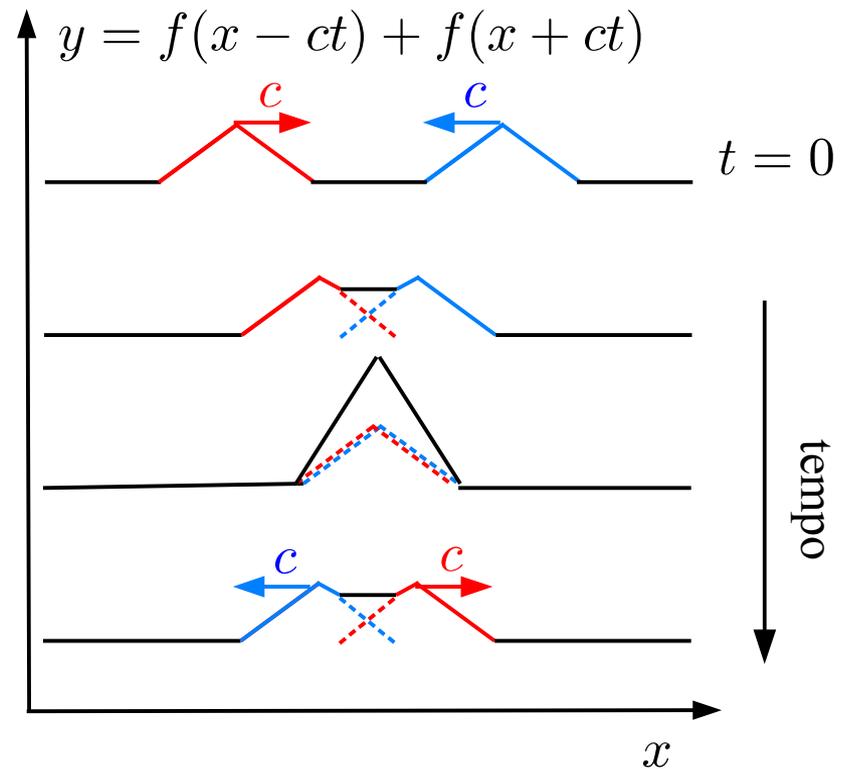
### c) Solução geral – superposição (equação de onda é **linear**)

$$y(x, t) = f_1(x - ct) + f_2(x - ct) + \dots + g_1(x + ct) + \dots$$
$$= f(x - ct) + g(x + ct)$$

Consequências:

- Interferência (destrutiva, construtiva)
- Batimentos
- Ondas estacionárias
- Difração
- ...

Exemplo:



## 2 – Ondas transversais em 1D

### c) Solução geral – interpretação de $c^2$ na equação de onda

Onda propagante para a **direita**

$$y(x, t) = f(x - ct)$$

Note que 
$$\frac{\partial y}{\partial x} = -\frac{1}{c} \frac{\partial y}{\partial t}$$

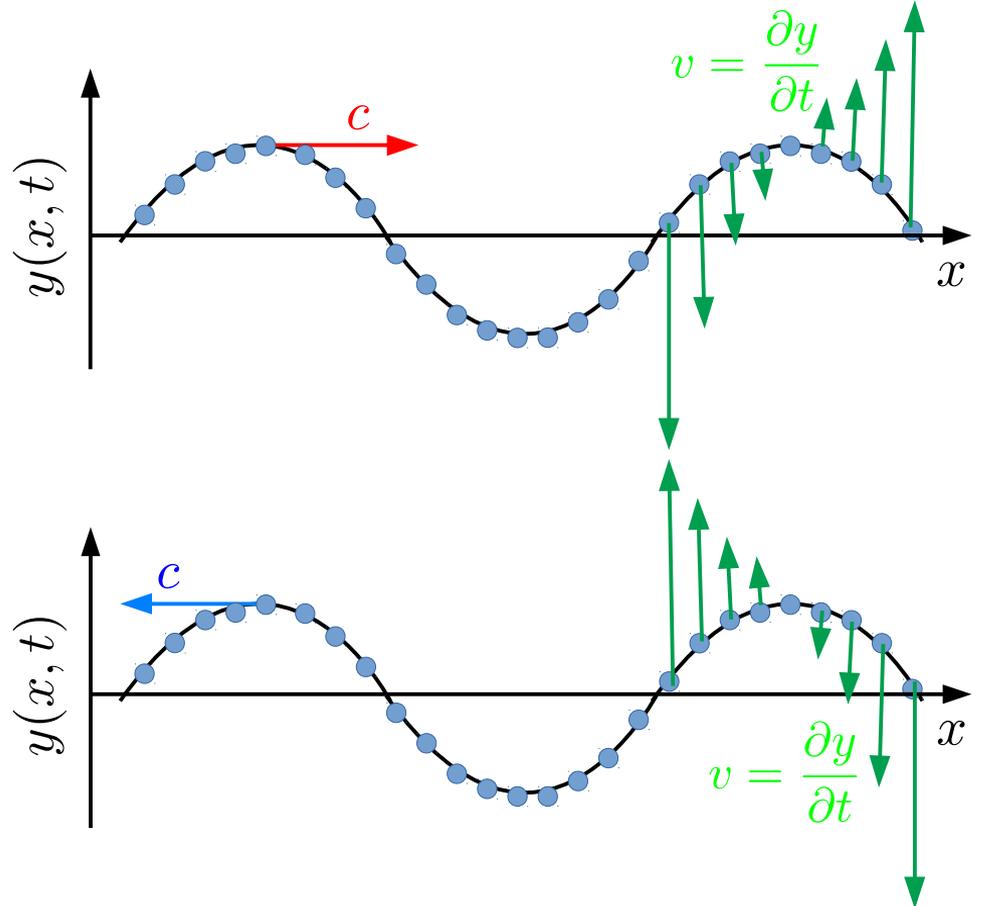
$$\Rightarrow \frac{\partial^2 y}{\partial x^2} = \frac{\partial}{\partial x} \left( -\frac{1}{c} \frac{\partial y}{\partial t} \right) = \frac{1}{c^2} \frac{\partial^2 y}{\partial t^2}$$

Onda propagante para a **esquerda**

$$y(x, t) = g(x + ct)$$

Note que 
$$\frac{\partial y}{\partial x} = +\frac{1}{c} \frac{\partial y}{\partial t}$$

$$\Rightarrow \frac{\partial^2 y}{\partial x^2} = \frac{\partial}{\partial x} \left( +\frac{1}{c} \frac{\partial y}{\partial t} \right) = \frac{1}{c^2} \frac{\partial^2 y}{\partial t^2}$$



## 2 – Ondas transversais em 1D

### d) Ondas harmônicas

$$y(x, t) = A \cos(kx \pm \omega t + \phi) = A \cos(k(x \pm ct) + \phi)$$

amplitude

fase

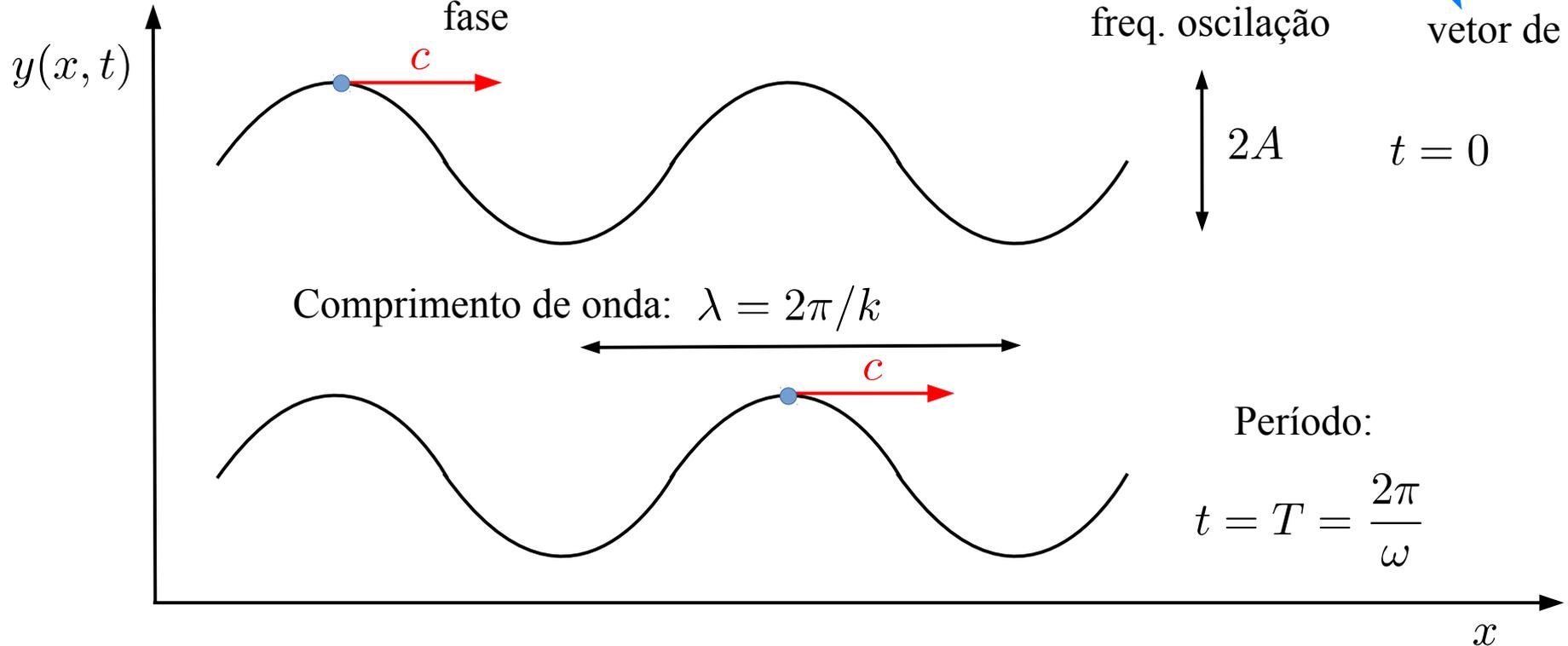
Relação de dispersão linear:

onde

$$\omega = ck$$

freq. oscilação

vetor de onda



## 2 – Ondas transversais em 1D

### e) Solução geral e as condições iniciais

$$y(x, t) = f(x - ct) + g(x + ct)$$

Solução:

Configuração inicial de **posição**:

$$y_0(x) = y(x, 0) = f(x) + g(x)$$

Configuração inicial de **velocidade**:

$$v_0(x) = \left. \frac{\partial y(x, t)}{\partial t} \right|_{t=0} = c(g'(x) - f'(x))$$

$$\Rightarrow g(x) - f(x) = c^{-1} \int_{-\infty}^x v_0(z) dz - (g_{-\infty} - f_{-\infty})$$

$$= c^{-1} \int_{-\infty}^x v_0(z) dz + \text{const} \quad \rightarrow \text{const} = 0, \text{ sem prejuízos para } y(x, t)$$

$$f(x) = \frac{1}{2}y_0(x) - \frac{1}{2c} \int_{-\infty}^x v_0(z) dz$$
$$g(x) = \frac{1}{2}y_0(x) + \frac{1}{2c} \int_{-\infty}^x v_0(z) dz$$

## 2 – Ondas transversais em 1D

### e) Solução geral e as condições iniciais

#### Exemplo 1:

Configuração inicial de posição:

$$y_0(x) = y(x, 0) = f(x) + g(x)$$

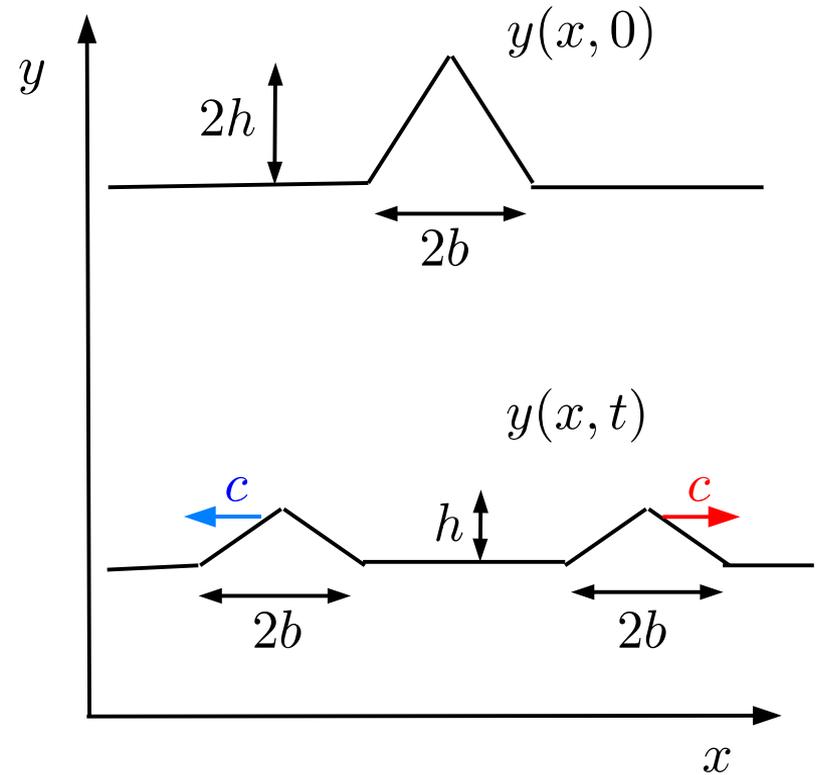
Configuração inicial de velocidade:

$$v_0(x) = 0 = c(g'(x) - f'(x))$$

Solução:  $f(x) = \frac{1}{2}y_0(x)$

$$g(x) = \frac{1}{2}y_0(x)$$

$$y(x, t) = f(x - ct) + g(x + ct) = \frac{1}{2}(y_0(x - ct) + y_0(x + ct))$$



## 2 – Ondas transversais em 1D

### e) Solução geral e as condições iniciais

#### Exemplo 2:

Configuração inicial de posição:

$$y_0(x) = 0 = f(x) + g(x)$$

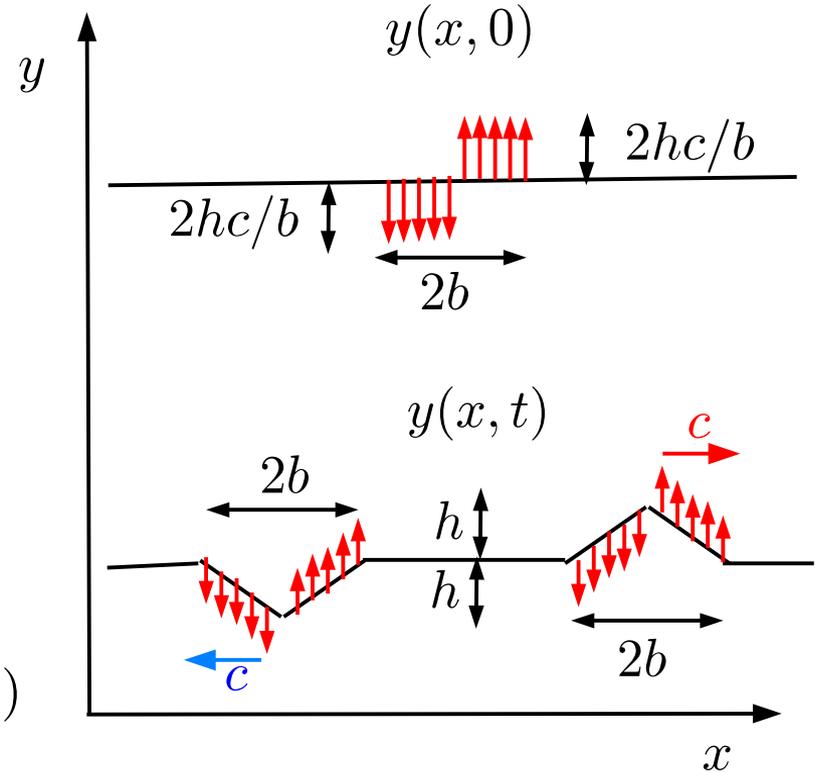
Configuração inicial de velocidade:

$$v_0(x) = c(g'(x) - f'(x))$$

$$\text{Solução: } f(x) = -\frac{1}{2c} \int_{-\infty}^x v_0(z) dz = \frac{1}{2} y_0(x)$$

$$g(x) = \frac{1}{2c} \int_{-\infty}^x v_0(z) dz = -\frac{1}{2} y_0(x)$$

$$y(x, t) = f(x - ct) + g(x + ct) = \frac{1}{2} (y_0(x - ct) - y_0(x + ct))$$

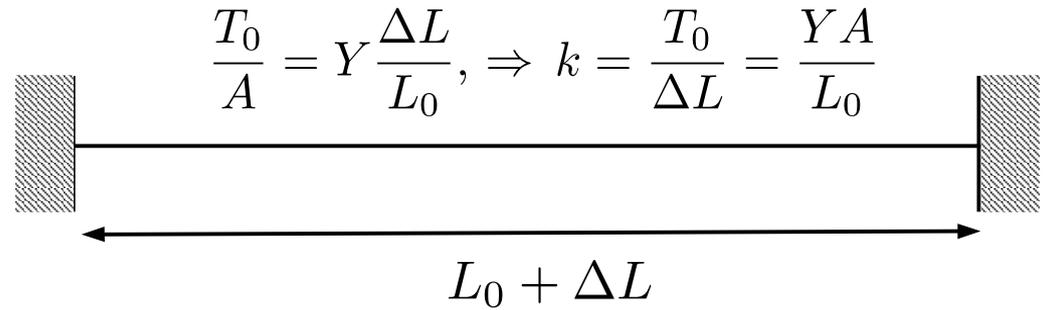


## 2 – Ondas transversais em 1D

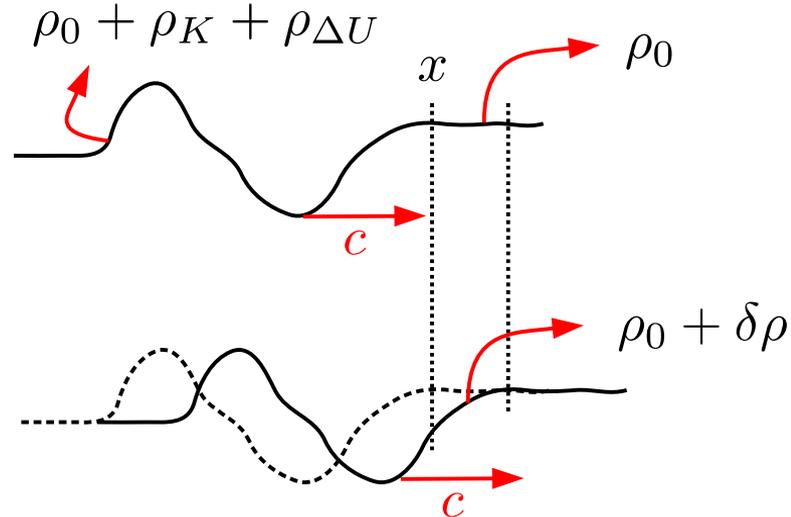
### f) Potência transmitida

Densidade de energia elástica na corda estática (energia de fundo):

$$\rho_0 = \frac{E_0}{L_0 + \Delta L} \approx \frac{E_0}{L_0} = \frac{k(\Delta L)^2}{2L_0} = \frac{T_0^2}{2AY}$$



Energia transmitida por uma onda propagante:



Energia da onda é aquela **acima** da energia de fundo  $E_0$ , igual à energia **cinética** das partículas mais a energia **potencial** elástica extra

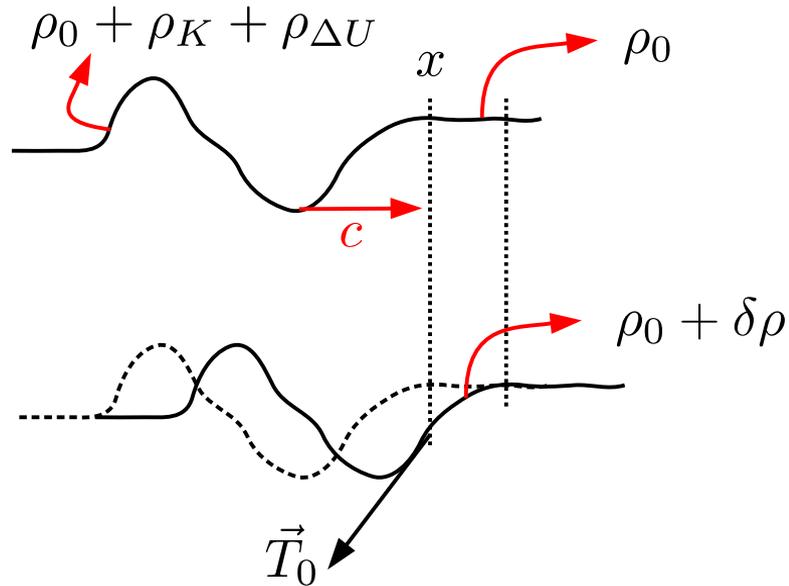
Fluxo de energia atravessando o ponto  $x$  para direita. A energia que atravessa o ponto  $x$  está relacionada à energia da onda.

## 2 – Ondas transversais em 1D

### f) Potência transmitida

Potência transmitida:  $P(x, t) = \frac{\text{Energia atravessando o ponto } x}{\text{tempo}}$  (fluxo de energia)

$= \frac{\text{trabalho da força do lado esquerdo sobre o direito}}{\text{tempo}}$



$$P(x, t) = \vec{F} \cdot \vec{v} = F_y v_y = -T_0 \sin \theta \frac{\partial y}{\partial t}$$

$$P(x, t) \approx -T_0 \frac{\partial y}{\partial x} \frac{\partial y}{\partial t}$$

## 2 – Ondas transversais em 1D

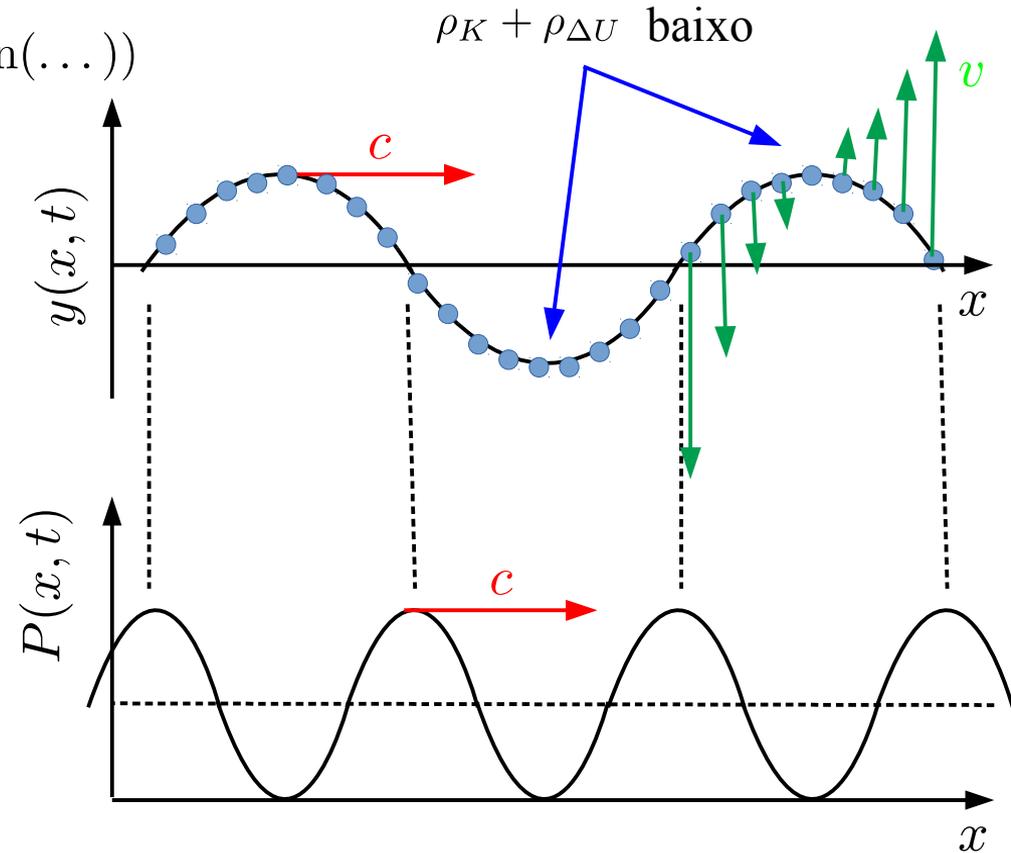
### f) Potência transmitida

Potência transmitida por uma **onda harmônica**:  $y(x, t) = A \cos(kx \mp \omega t + \phi)$

$$\begin{aligned} P(x, t) &\approx -T_0 \frac{\partial y}{\partial x} \frac{\partial y}{\partial t} = -T_0 (-kA \sin(\dots)) (\pm \omega A \sin(\dots)) \\ &= \pm T_0 k \omega A^2 \sin^2(kx \mp \omega t + \phi) \\ &= \pm \frac{1}{2} \mu c \omega^2 A^2 (1 - \cos(2(kx \mp \omega t + \phi))) \end{aligned}$$

Potência média transmitida:

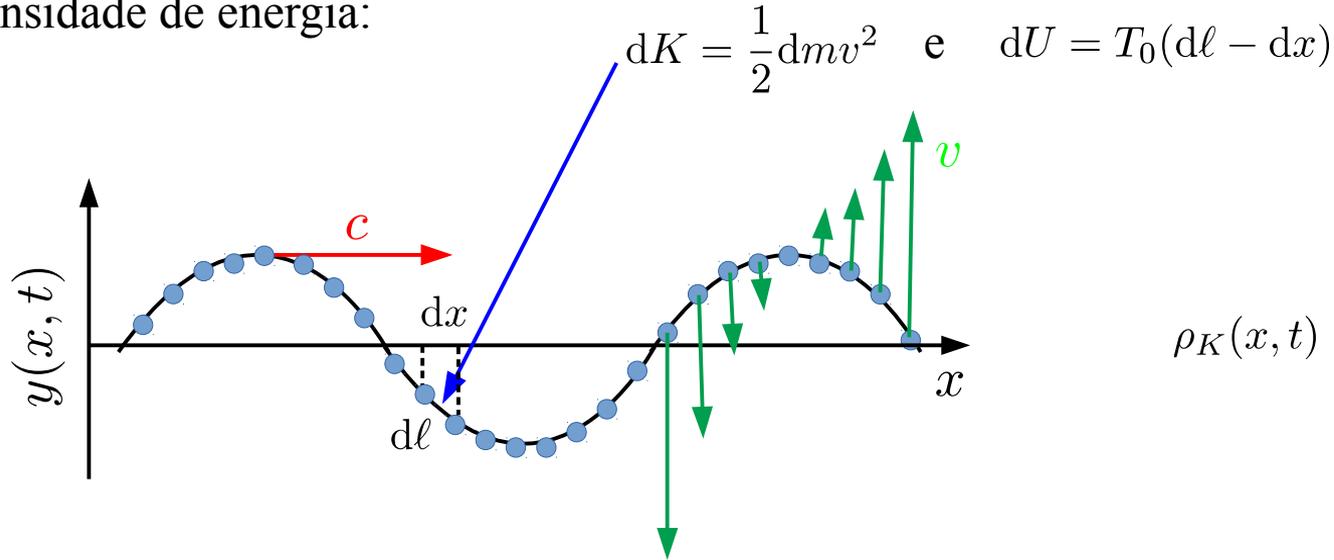
$$\begin{aligned} \bar{P}(x) &= \frac{1}{T} \int_0^T P(x, t) dt \\ &= \pm \frac{1}{2} \mu c \omega^2 A^2 \end{aligned}$$



## 2 – Ondas transversais em 1D

### f) Potência transmitida (visão alternativa)

Densidade de energia:



Trabalho da força elástica para esticar a corda quando da passagem da onda

$$\rho_K(x, t) = \frac{dK}{dx} = \frac{1}{2} \mu \left( \frac{\partial y}{\partial t} \right)^2$$

$$dU = T_0 \left( \sqrt{dy^2 + dx^2} - dx \right) = T_0 dx \left( \sqrt{1 + \left( \frac{\partial y}{\partial x} \right)^2} - 1 \right) \approx \frac{1}{2} T_0 dx \left( \frac{\partial y}{\partial x} \right)^2$$

$$\rho_{\Delta U}(x, t) = \frac{dU}{dx} = \frac{1}{2} T_0 \left( \frac{\partial y}{\partial x} \right)^2$$

Lembre-se que:

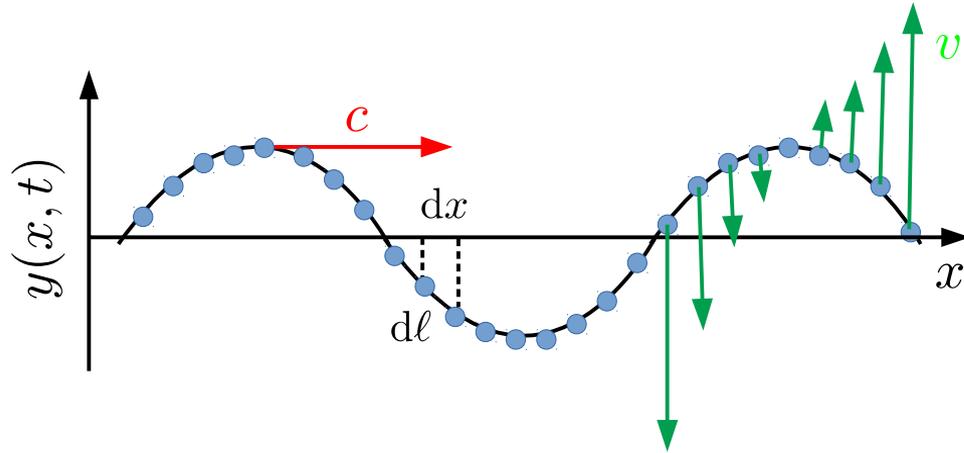
$$\frac{\partial y}{\partial x} = \tan \theta \ll 1$$

$$\rho_{\text{extra}} = \rho_K + \rho_{\Delta U} = \frac{1}{2} \mu c^2 \left[ \left( \frac{\partial y}{\partial x} \right)^2 + \frac{1}{c^2} \left( \frac{\partial y}{\partial t} \right)^2 \right]$$

## 2 – Ondas transversais em 1D

### f) Potência transmitida (visão alternativa)

Igualdade entre as energias cinéticas e elásticas:



Equação de onda:

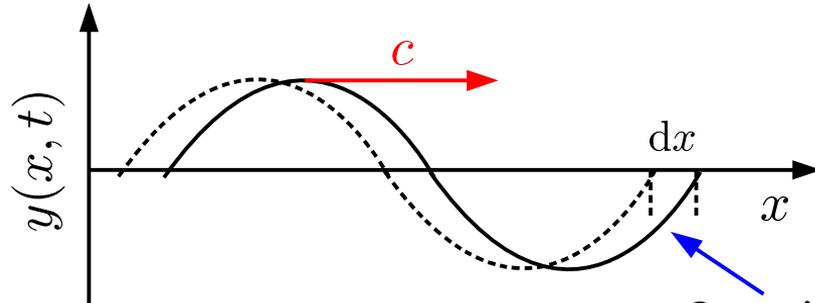
$$\left(\frac{\partial y}{\partial x}\right)^2 - \frac{1}{c^2} \left(\frac{\partial y}{\partial t}\right)^2 = 0$$

$$\rho_{\text{extra}} = \rho_K + \rho_{\Delta U} = \frac{1}{2} \mu c^2 \left[ \left(\frac{\partial y}{\partial x}\right)^2 + \frac{1}{c^2} \left(\frac{\partial y}{\partial t}\right)^2 \right] = \boxed{2\rho_K = 2\rho_{\Delta U}} = \mu c^2 \left(\frac{\partial y}{\partial x}\right)^2 = \mu \left(\frac{\partial y}{\partial t}\right)^2$$

## 2 – Ondas transversais em 1D

### f) Potência transmitida (visão alternativa)

Fluxo de energia:



Equação de onda:

$$\left(\frac{\partial y}{\partial x}\right)^2 - \frac{1}{c^2} \left(\frac{\partial y}{\partial t}\right)^2 = 0, \Rightarrow \frac{\partial y}{\partial x} = \mp \frac{1}{c} \frac{\partial y}{\partial t}$$

Quantidade de energia que atravessou =  $dE_{\text{extra}} = \rho_{\text{extra}} dx$

$$P(x, t) = \frac{dE_{\text{extra}}}{dt} = \rho_{\text{extra}} \frac{dx}{dt} = \pm c \rho_{\text{extra}} = \pm 2c \rho_{\Delta U} = \mu c^2 \times \left(\frac{\partial y}{\partial x}\right) \times \left[\pm c \left(\frac{\partial y}{\partial x}\right)\right] = -T_0 \left(\frac{\partial y}{\partial x}\right) \left(\frac{\partial y}{\partial t}\right)$$

Como esperado, recuperamos o resultado obtido via  $P(x, t) = \vec{F} \cdot \vec{v} = F_y v_y = -T_0 \frac{\partial y}{\partial x} \frac{\partial y}{\partial t}$