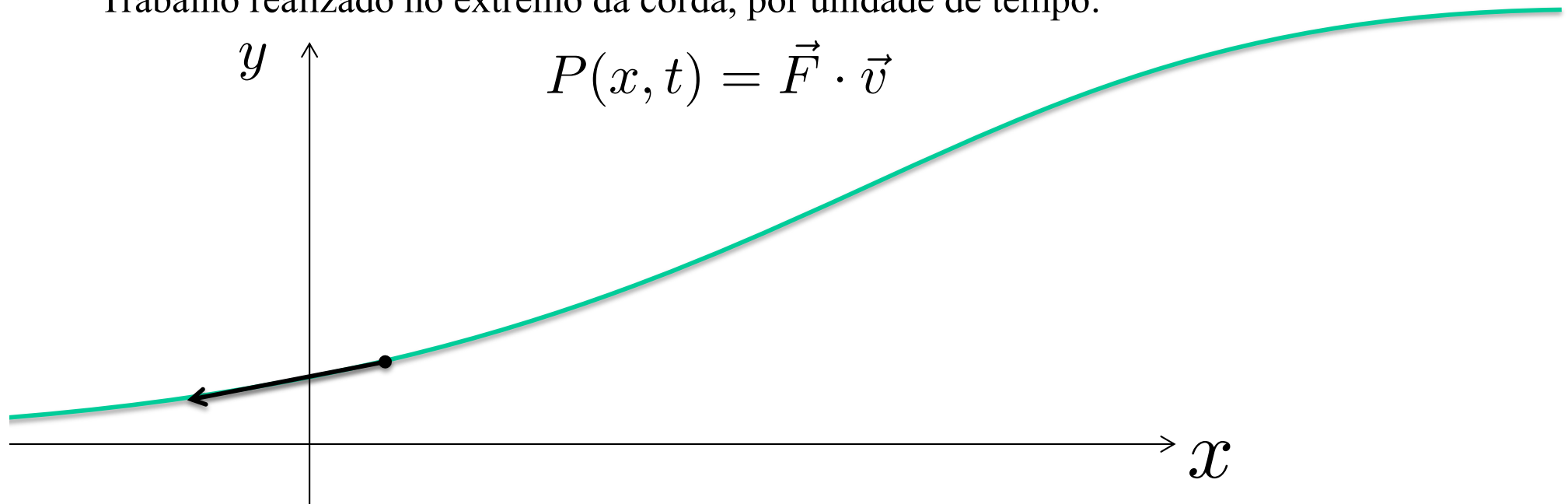


## Propagação de Energia

Trabalho realizado no extremo da corda, por unidade de tempo:



$$P(x, t) = \vec{F} \cdot \vec{v}$$

Velocidade: apenas componente transversal:  $\vec{v} = \frac{\partial y(x, t)}{\partial t} \hat{j}$

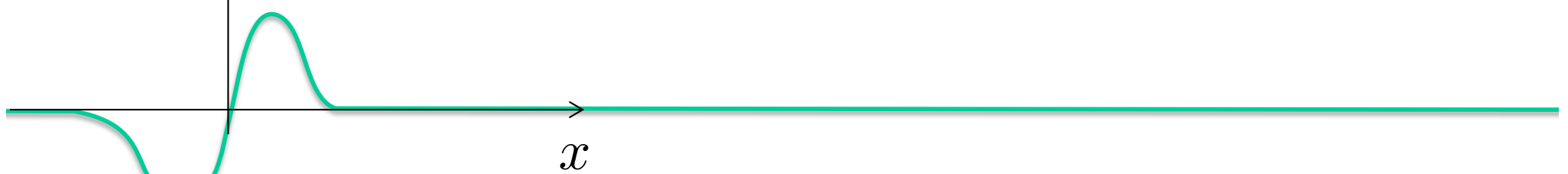
Portanto 
$$P(x, t) = F_y \frac{\partial y(x, t)}{\partial t}$$

$$P(x, t) = -T \frac{\partial y(x, t)}{\partial x} \frac{\partial y(x, t)}{\partial t} \quad \text{onde o sinal pode ser deduzido a partir do gráfico.}$$

Pensando no pulso se propagando, temos uma quantidade finita de energia, colocada na corda em um certo intervalo de tempo.



$$\frac{\partial y}{\partial t} = -v \frac{\partial y}{\partial x}$$



$$P(x, t) = -T \frac{\partial y(x, t)}{\partial x} \frac{\partial y(x, t)}{\partial t}$$



Pensando no pulso se propagando, temos uma quantidade finita de energia, colocada na corda em um certo intervalo de tempo.



$$\frac{\partial y}{\partial t} = -v \frac{\partial y}{\partial x}$$

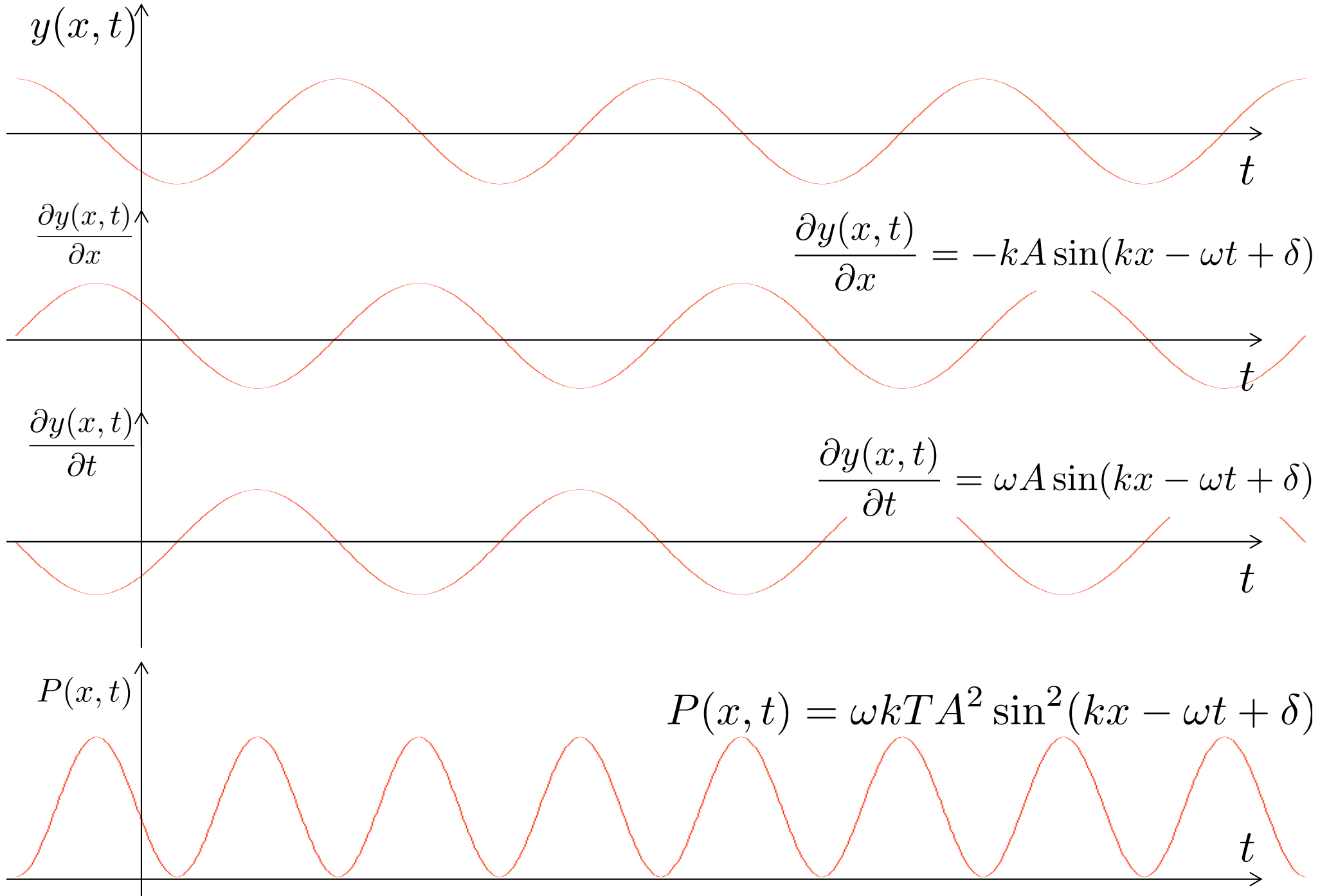


$$P(x, t) = -T \frac{\partial y(x, t)}{\partial x} \frac{\partial y(x, t)}{\partial t}$$



# Intensidade, ondas harmônicas

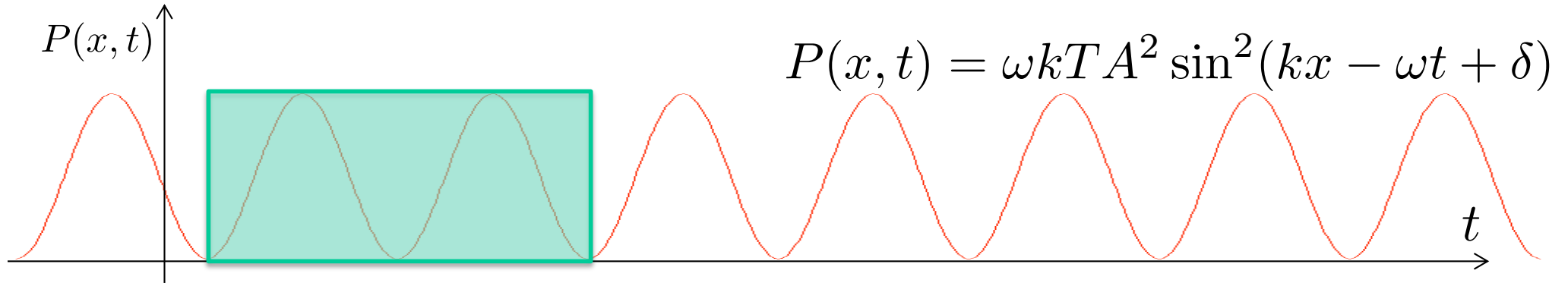
$$\text{Se: } y(x, t) = A \cos(kx - \omega t + \delta)$$



## Intensidade, ondas harmônicas

Ao invés de analisarmos a potência injetada, podemos estudar

o trabalho médio realizado por ciclo: a **Intensidade** da onda periódica.



Um ciclo

$$I(x) = \overline{P(x, t)} \equiv \frac{\int_t^{t+\Delta T} P(x, t) dt}{\Delta T}$$

Valor médio de  $\sin^2 = 1/2$

$$I = \frac{\mu v \omega^2 A^2}{2} \quad v = \sqrt{\frac{T}{\mu}}$$

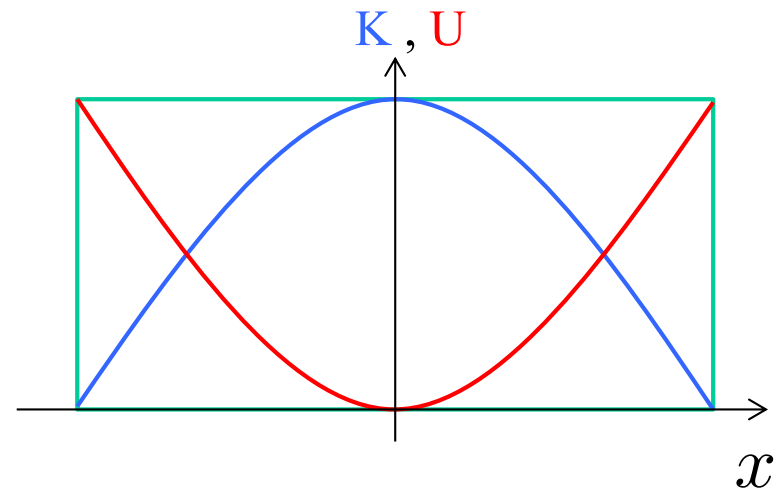
## Densidade de energia (ondas harmônicas)

Um elemento de corda  $dx$  tem energia cinética instantânea  $dK = \frac{1}{2}\mu \left( \frac{\partial y(x, t)}{\partial t} \right)^2 dx$

O que corresponde a uma densidade linear de energia cinética  $\frac{dK}{dx} = \frac{1}{2}\mu \left( \frac{\partial y(x, t)}{\partial t} \right)^2$

Ou, olhando para o valor médio no tempo  $\overline{\frac{dK}{dx}} = \frac{\mu\omega^2 A^2}{4}$

Cada elemento de corda executa um movimento harmônico: lembrando do oscilador visto nas etapas anteriores, a média periódica da energia cinética (K) e potencial (U) são iguais.



## Densidade de energia (ondas harmônicas)

Podemos calcular então a densidade de energia total da onda

$$\frac{\overline{dE}}{dx} = \frac{\overline{dK}}{dx} + \frac{\overline{dU}}{dx} = \frac{\mu\omega^2 A^2}{2}$$

Lembrando da intensidade calculada:  $I = \frac{\mu v \omega^2 A^2}{2}$

Vemos que a intensidade corresponde ao produto entre a velocidade  $v$  e a densidade linear média de energia.

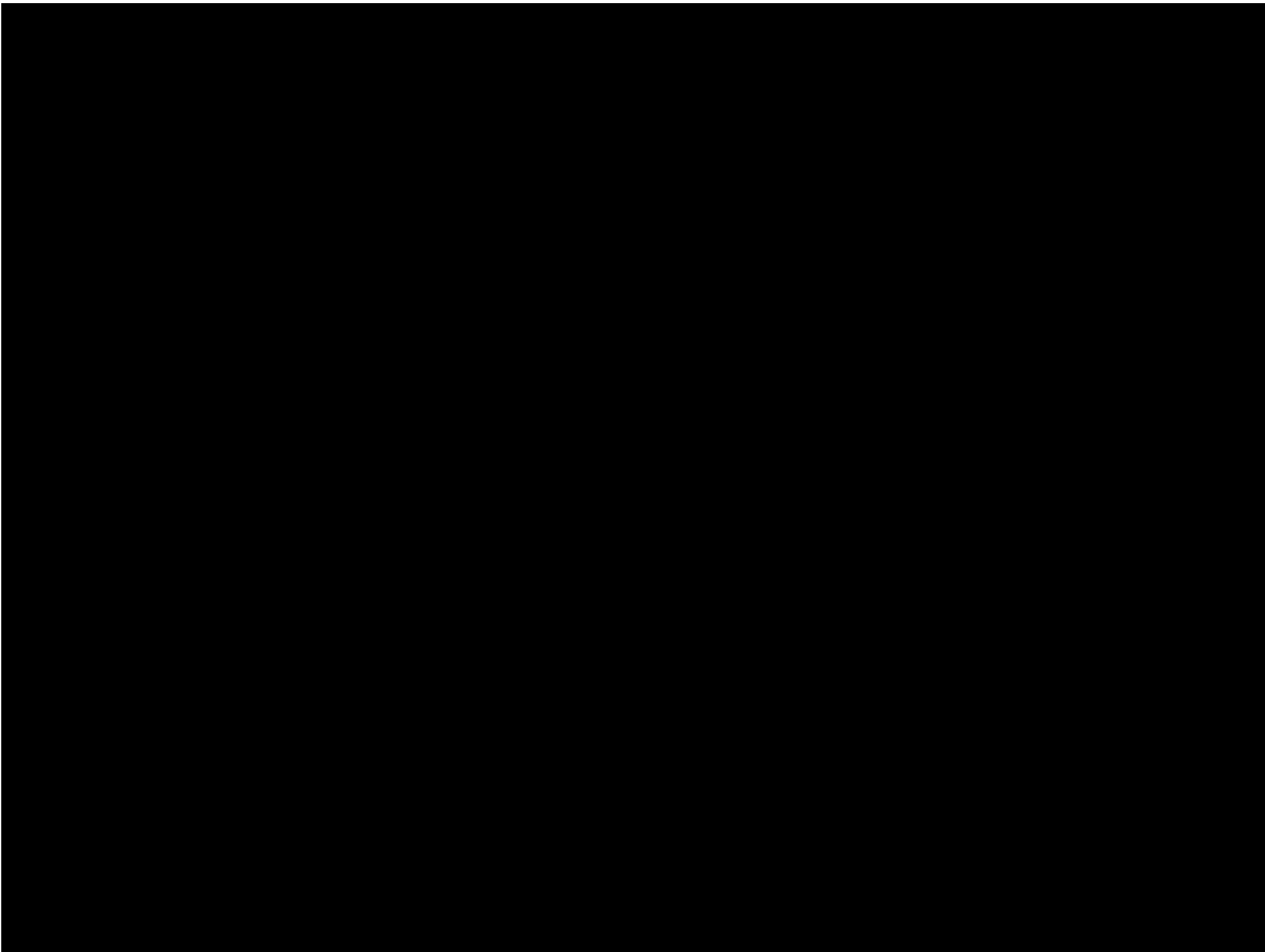
$$I = v \frac{\overline{dE}}{dx}$$

Fluxo de energia é constante em uma onda periódica.

7. (Poli 2006) Uma corda uniforme, de 20 m de comprimento e massa de 2 kg, está esticada sob uma tensão de 10 N. Faz-se oscilar transversalmente uma extremidade da corda, com amplitude de 3 cm e frequência de 5 oscilações por segundo. O deslocamento inicial da extremidade é de 1,5 cm para cima.

- (a) Ache a velocidade de propagação  $v$  e o comprimento de onda  $\lambda$  da onda progressiva gerada na corda.
- (b) Escreva, como função do tempo, o deslocamento transversal  $y$  de um ponto da corda situado à distância  $x$  da extremidade que se faz oscilar, após ser atingido pela onda e antes que ela chegue à outra extremidade.
- (c) Calcule a intensidade  $I$  da onda progressiva gerada.





# Interferência de Ondas

A equação de onda

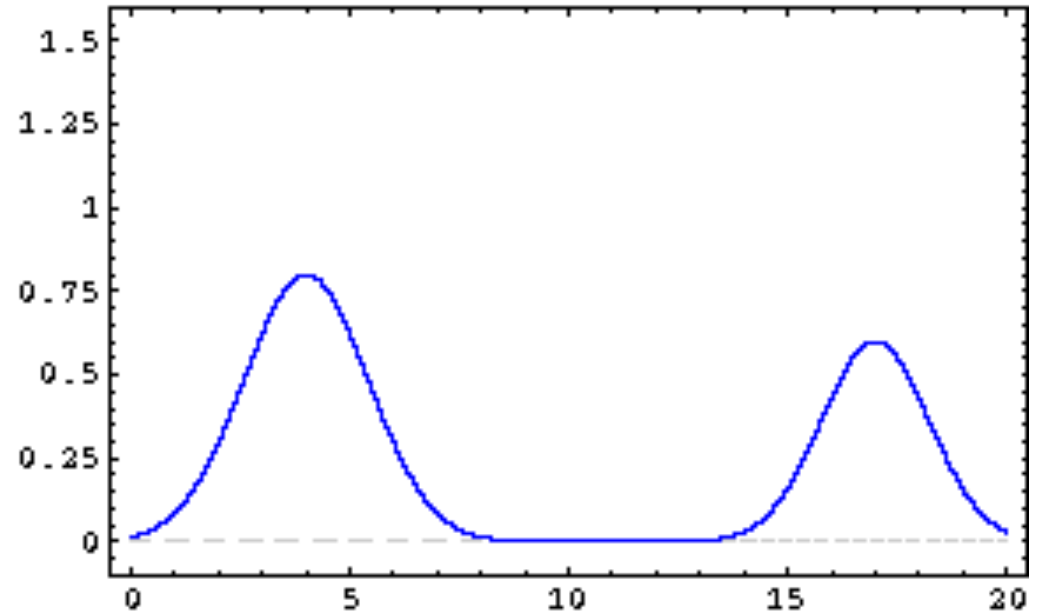
$$\frac{\partial^2 y(x, t)}{\partial t^2} - v^2 \frac{\partial^2 y(x, t)}{\partial x^2} = 0$$

admite múltiplas soluções.

$$y(x, t) = f(x - v \cdot t)$$

Por exemplo:

$$y(x, t) = g(x + v \cdot t)$$



Fica claro na equação de onda que qualquer combinação linear de soluções

$$y(x, t) = a f(x - vt) + b g(x + vt)$$

também é solução!

Lembrando que a intensidade é proporcional ao quadrado da amplitude, a interferência pode levar a picos grandes de energia!

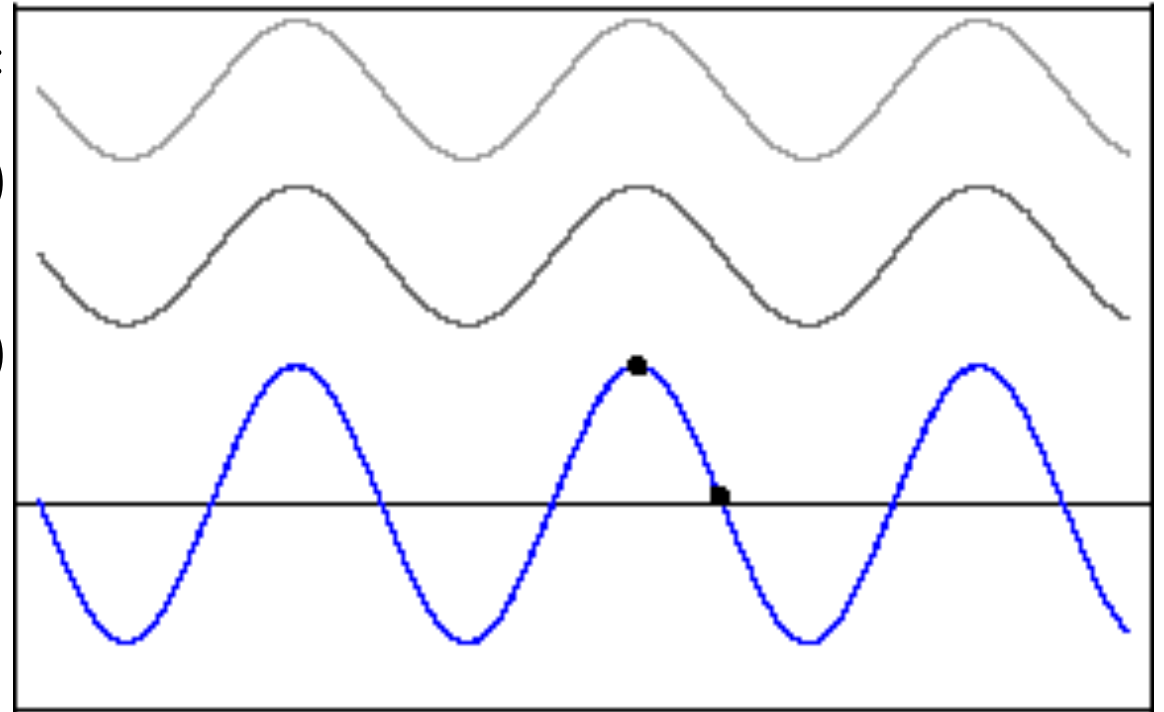
# Interferência de Ondas

Ondas harmônicas copropagantes,  
por exemplo, ondas de mesma frequência:

$$y_1(x, t) = A_1 \cos(kx - \omega t + \delta_1)$$

$$y_2(x, t) = A_2 \cos(kx - \omega t + \delta_2)$$

Variando a fase podemos ter um  
máximo ou um mínimo de  
interferência



$$y(x, t) = A \cos(kx - \omega t + \delta)$$

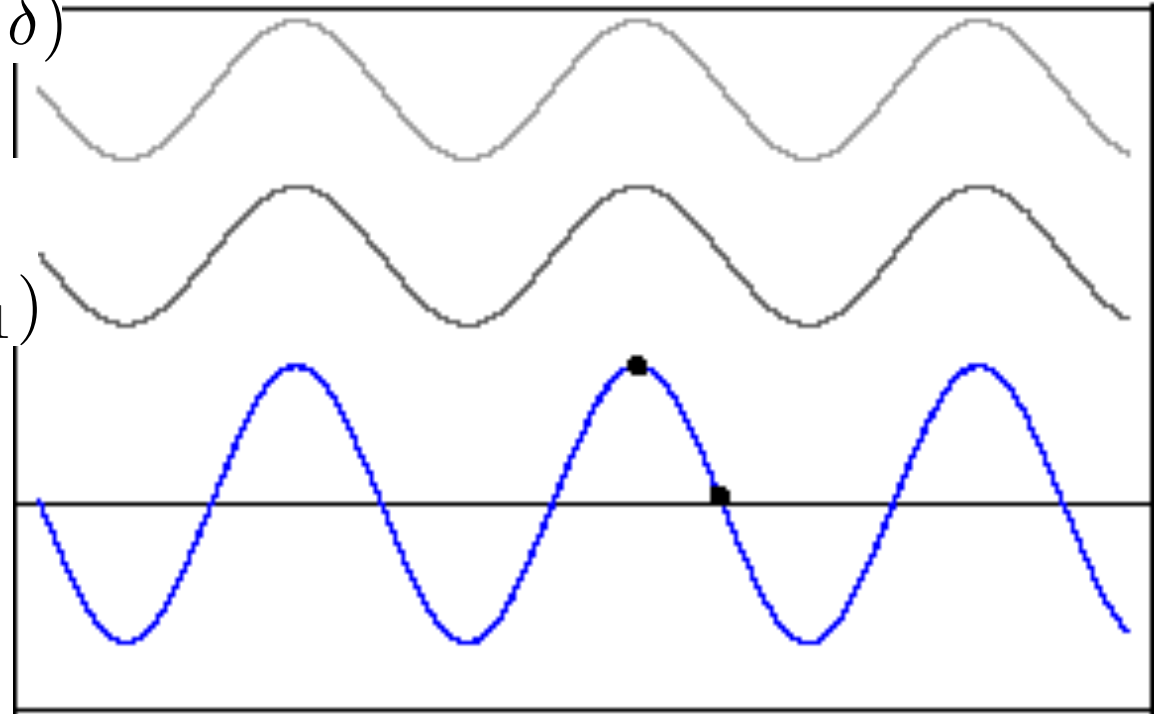
$$A^2 = A_1^2 + A_2^2 + 2A_1A_2 \cos(\delta_2 - \delta_1) \quad \delta = \delta_1 + \beta$$

$$\sin \beta = \frac{A_2}{A} \sin(\delta_2 - \delta_1)$$

# Interferência de Ondas

$$y(x, t) = A \cos(kx - \omega t + \delta)$$

$$A^2 = A_1^2 + A_2^2 + 2A_1A_2 \cos(\delta_2 - \delta_1)$$



Interferência Construtiva

$$\delta_1 - \delta_2 = 2m\pi$$

$$A_{max} = A_1 + A_2$$

$$I_{max} = \left( \sqrt{I_1} + \sqrt{I_2} \right)^2$$

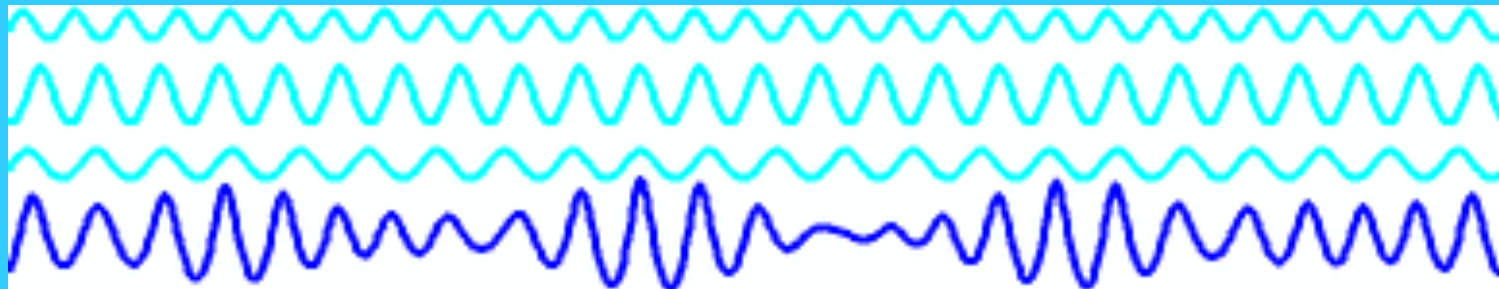
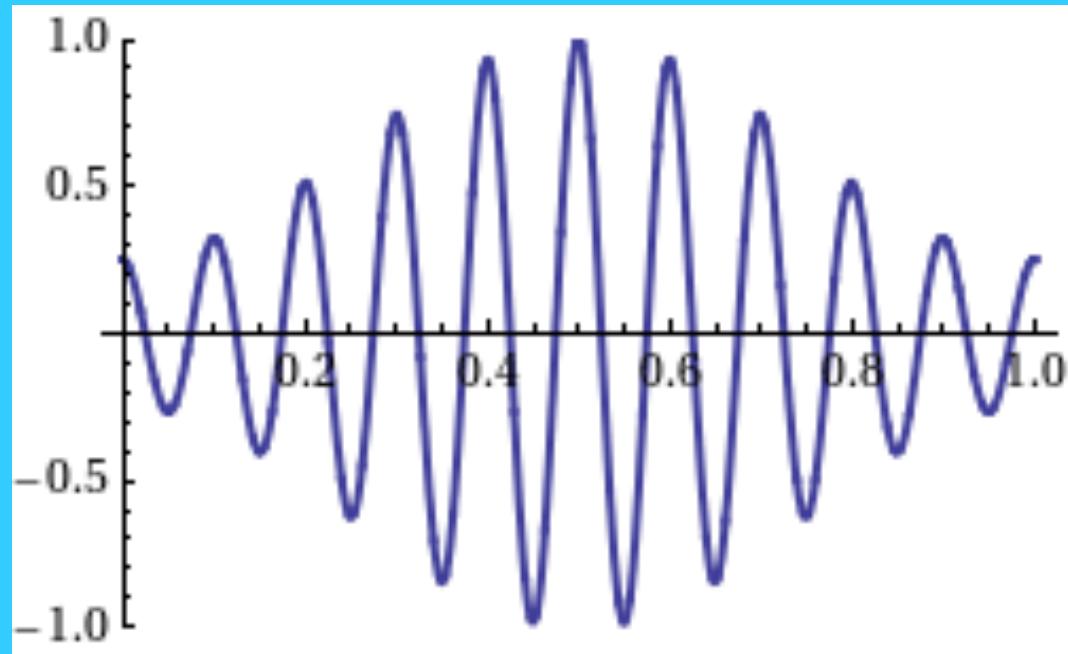
Interferência destrutiva

$$\delta_1 - \delta_2 = (2m + 1)\pi$$

$$A_{min} = |A_1 - A_2|$$

$$I_{min} = \left( \sqrt{I_1} - \sqrt{I_2} \right)^2$$

# Velocidade de Grupo X velocidade de fase

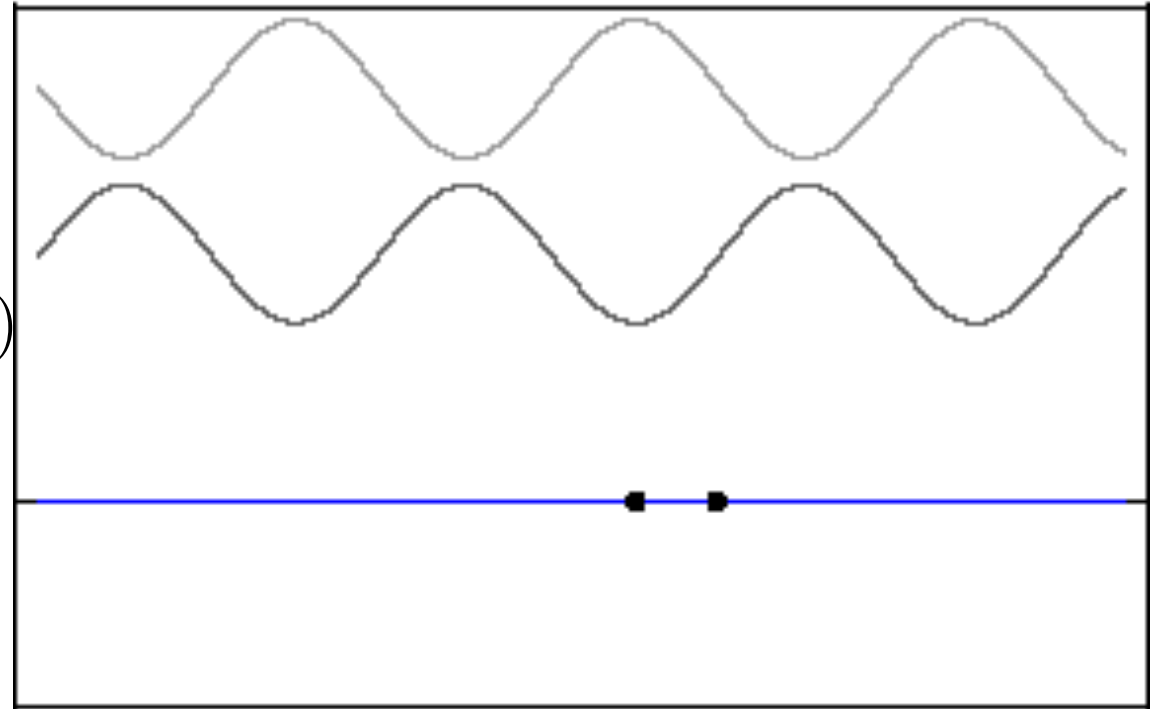


# Interferência de Ondas

Ondas harmônicas contrapropagantes,  
ondas de mesma frequência:

$$y_1(x, t) = A_1 \cos(kx - \omega t + \delta_1)$$

$$y_2(x, t) = A_2 \cos(kx + \omega t + \delta_2)$$

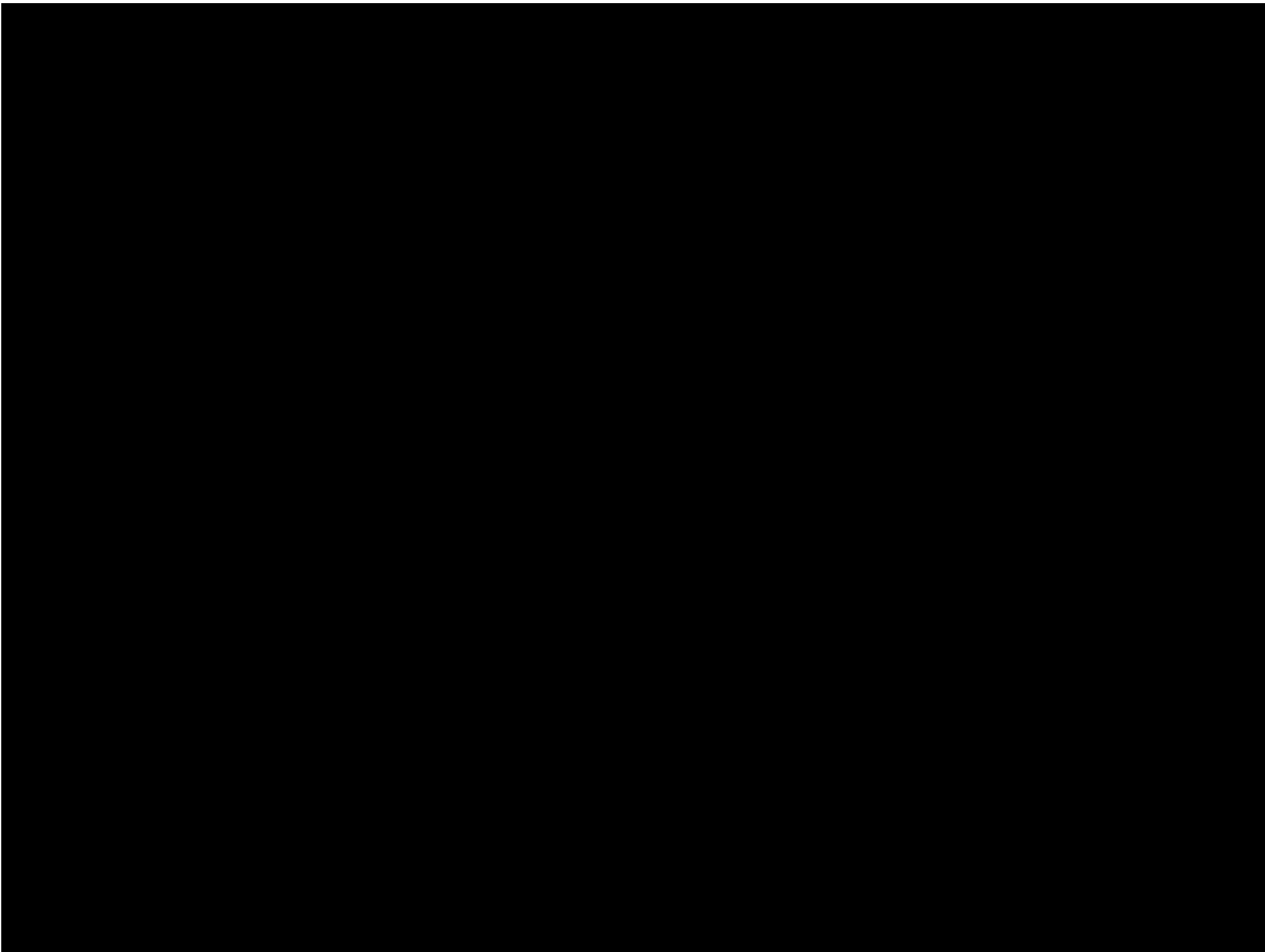


No caso mais simples,  $A_1 = A_2$ ,  
podemos escolher o tempo inicial  
arbitrariamente para as fases  
iniciais serem 0. A soma das ondas  
resulta então em:

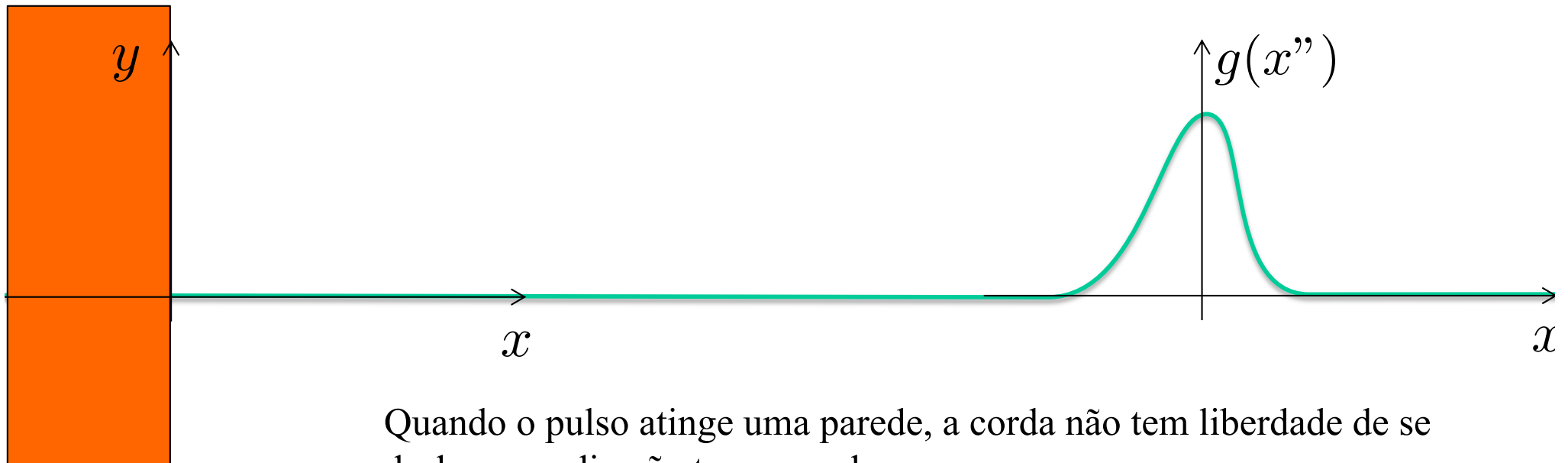
$$y = y_1 + y_2 = 2A \cos(kx) \cos(\omega t)$$

Propagação de energia = 0 !

Onda estacionária



# Reflexão de ondas



Quando o pulso atinge uma parede, a corda não tem liberdade de se deslocar na direção transversal.

A solução da equação de onda deve levar isto em conta:

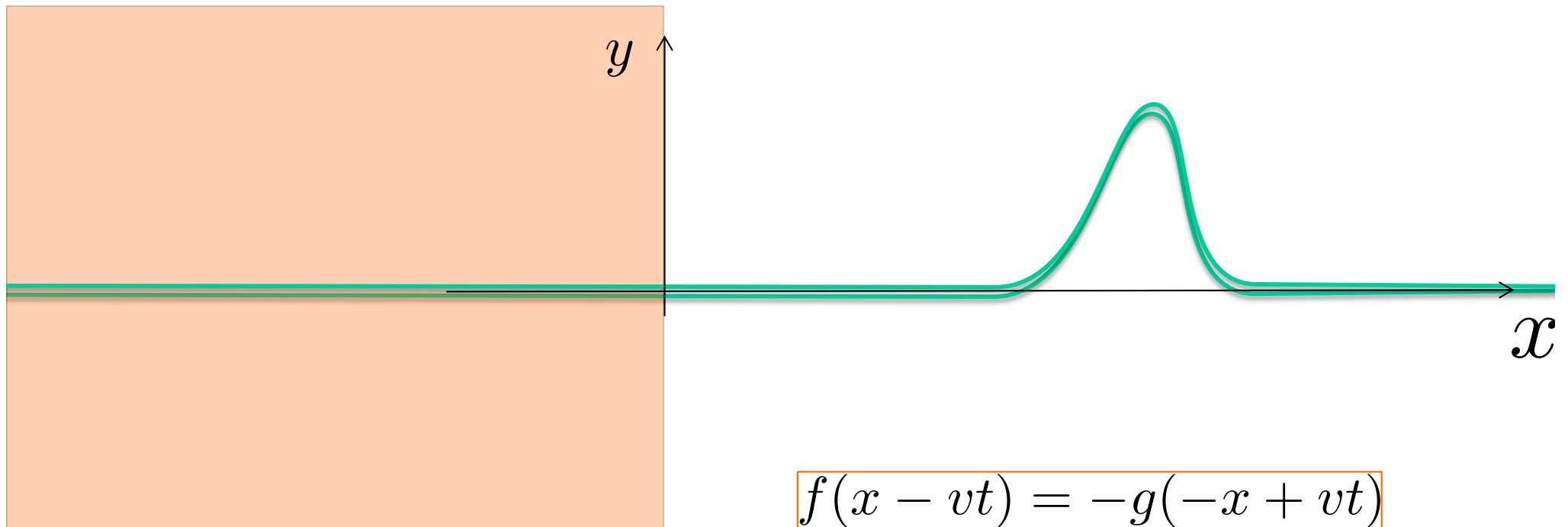
$$y(x, t) = f(x - vt) + g(x + vt) \quad y(0, t) = 0$$

$$f(-vt) = -g(vt) \quad f(-x') = -g(x')$$

$$f(x - vt) = -g(-x + vt)$$



## Reflexão de ondas

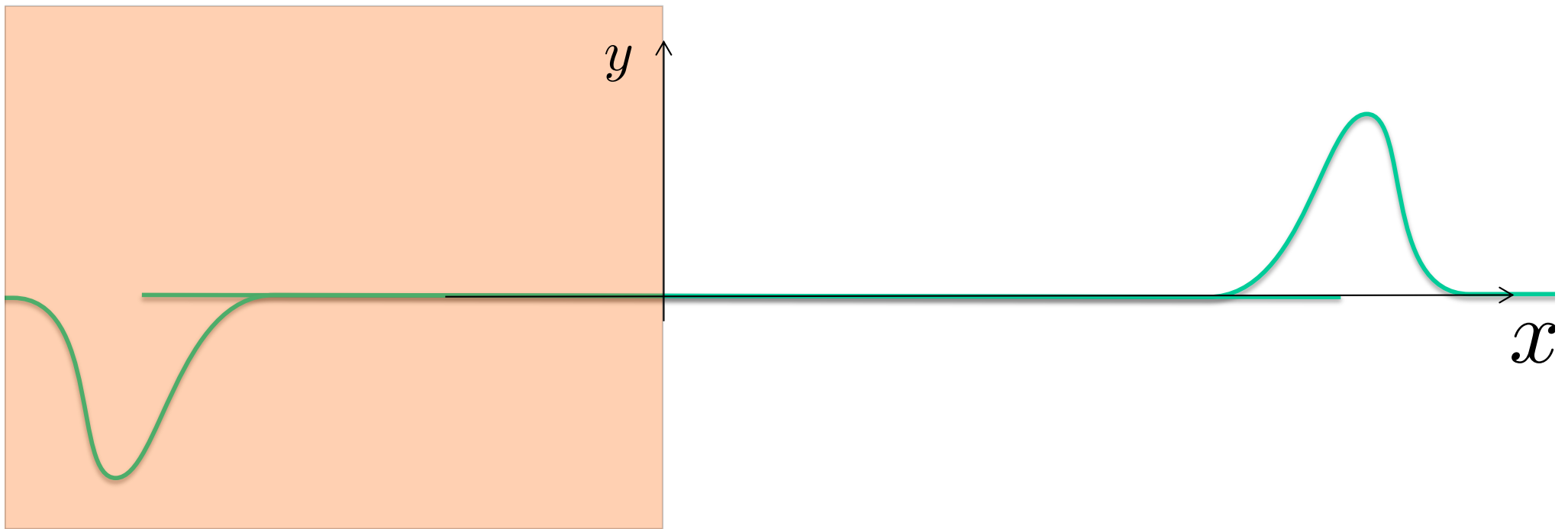


$$y(x, t) = g(vt + x) - g(vt - x)$$

A função complementar (propagante) é o espelho da função incidente após duas reflexões: uma no eixo  $x$ , outra no eixo  $y$ . Ou ainda, ao giro desta em  $180^\circ$  em torno da origem.

A solução é uma função ímpar em  $x$ .

## Reflexão de ondas



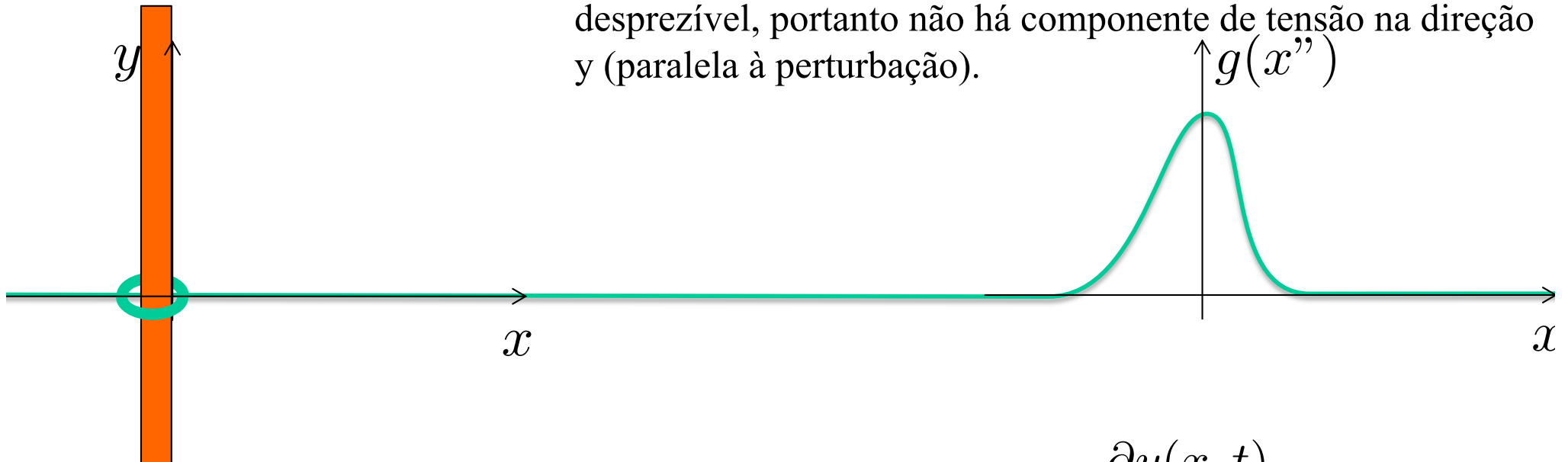
$$y(x, t) = g(vt + x) - g(vt - x)$$

Na reflexão, a onda retorna com a mesma amplitude, mas com uma inversão de sinal.

Inversão de fase

# Reflexão de ondas

Quando o pulso atinge uma extremidade livre, a tensão é apenas normal: não há atrito no anel, que tem massa desprezível, portanto não há componente de tensão na direção  $y$  (paralela à perturbação).



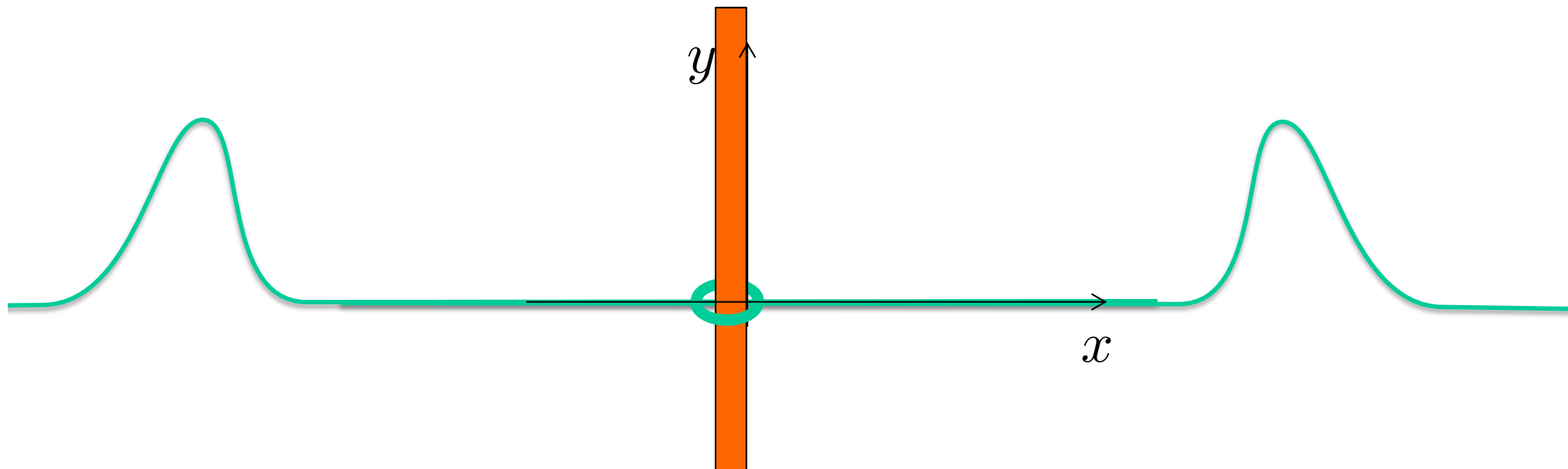
$$y(x, t) = f(x - vt) + g(x + vt) \quad F_y(0, t) = -T \frac{\partial y(x, t)}{\partial x} \Big|_{x=0} = 0$$

$$f'(x) = \frac{df(x)}{dx} \quad \frac{\partial y(x, t)}{\partial x} \Big|_{x=0} = f'(-vt) + g'(vt) = 0$$

$$\frac{\partial x'(x, t)}{\partial x} = \frac{\partial x''(x, t)}{\partial x} = 1$$

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

# Reflexão de ondas



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

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

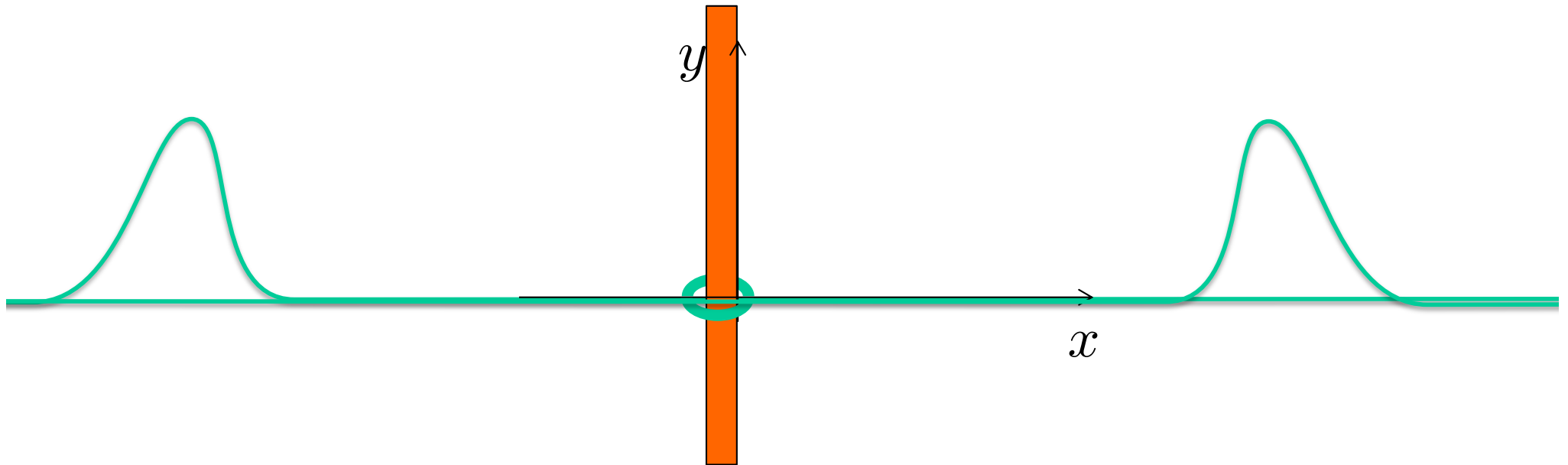
Se a derivada é uma função ímpar, a função primitiva é par em  $x$ !

$$f(x) = g(-x)$$

A solução corresponde a uma única reflexão em torno do eixo  $y$ .

$$y(x, t) = g(vt + x) + g(vt - x)$$

# Reflexão de ondas



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

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

Se a derivada é uma função ímpar, a função primitiva é par em  $x$ !

$$f(x) = g(-x)$$

A solução corresponde a uma única reflexão em torno do eixo  $y$ .

$$y(x, t) = g(vt + x) + g(vt - x)$$

# Modos Normais

