

# Física VIII

## Ondas eletromagnéticas e Física Moderna

Princípio de Relatividade, Dilatação temporal e  
Contração espacial

Baseado no material preparado por  
Helena Malbouisson  
Sandro Fonseca de Souza

# Referenciais inerciais

Referenciais inerciais: uma partícula não sujeita a forças permanece em repouso ou movimento retilíneo uniforme (ou seja vale a lei da inércia).

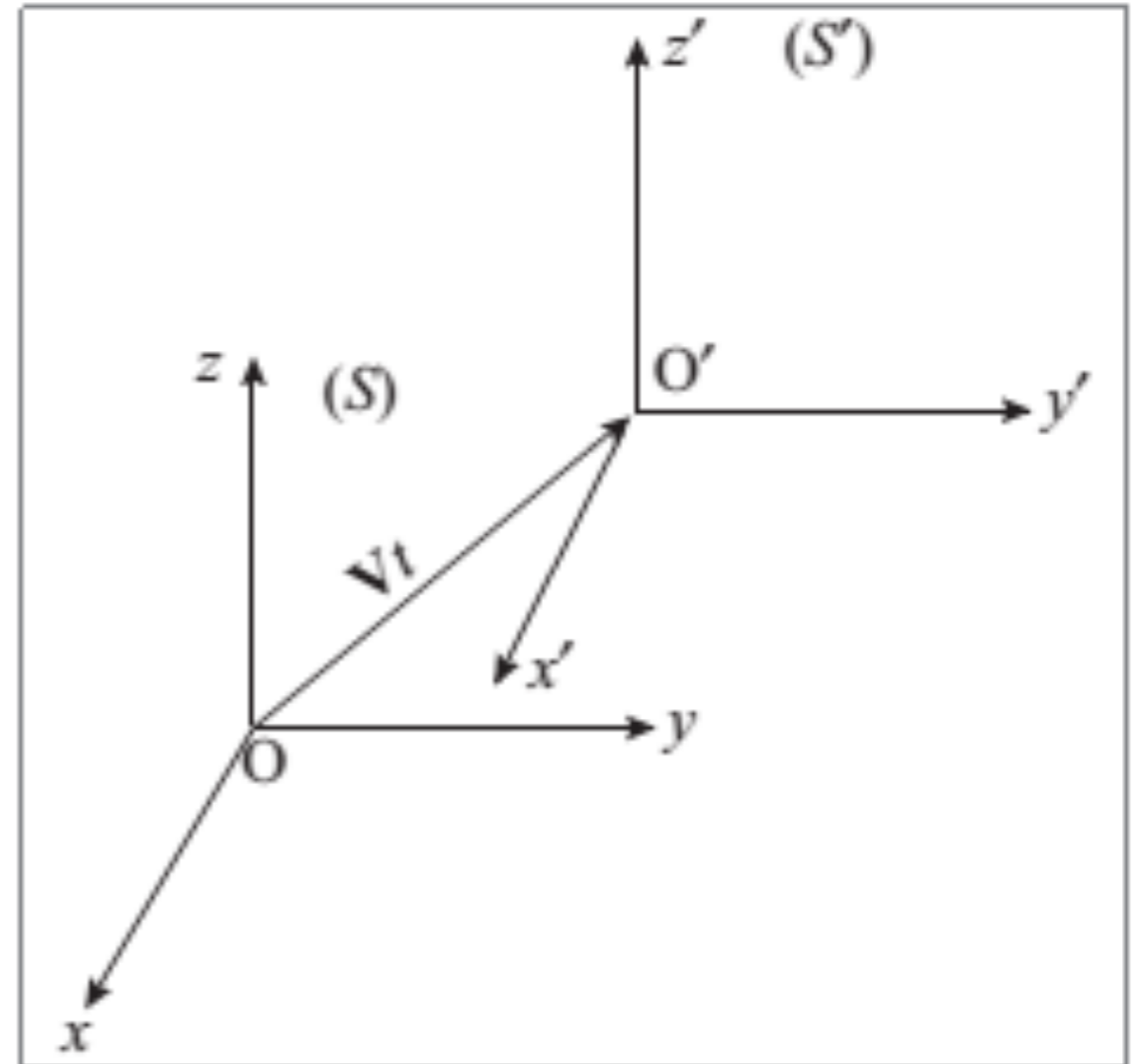
Relação entre as coordenadas nos dois referenciais S e S':  $(x,y,z,t) \leftrightarrow (x',y',z',t')$

Na Mecânica é impossível detectar um movimento retilíneo uniforme em um sistema isolado (por exemplo, dentro de um avião em velocidade constante e com as janelas fechadas).

As leis da Física são as mesmas em diferentes referenciais inerciais (princípio de relatividade).

Na Mecânica (newtoniana):

$$\mathbf{F} = m\mathbf{a} \Rightarrow \mathbf{F}' = m'\mathbf{a}'$$
$$(m = m')$$



O' se move com velocidade  $\mathbf{V}$  em relação a O (O e O' coincidem em  $t = t' = 0$  [s]).

*Transformação de Galileu:*

$$\mathbf{x}' = \mathbf{x} - \mathbf{V}t$$

$$t' = t$$

# Princípio de Relatividade e Eletrodinâmica

Na Eletrodinâmica (equações de Maxwell), a radiação eletromagnética (luz) se propaga no vácuo com velocidade dada por um valor universal  $c = 1/\sqrt{\mu_0\epsilon_0}$

Se a transformação de Galileu estivesse correta para a eletrodinâmica então em um referencial  $S'$ :  $\mathbf{c}' = \mathbf{c} - \mathbf{V}$

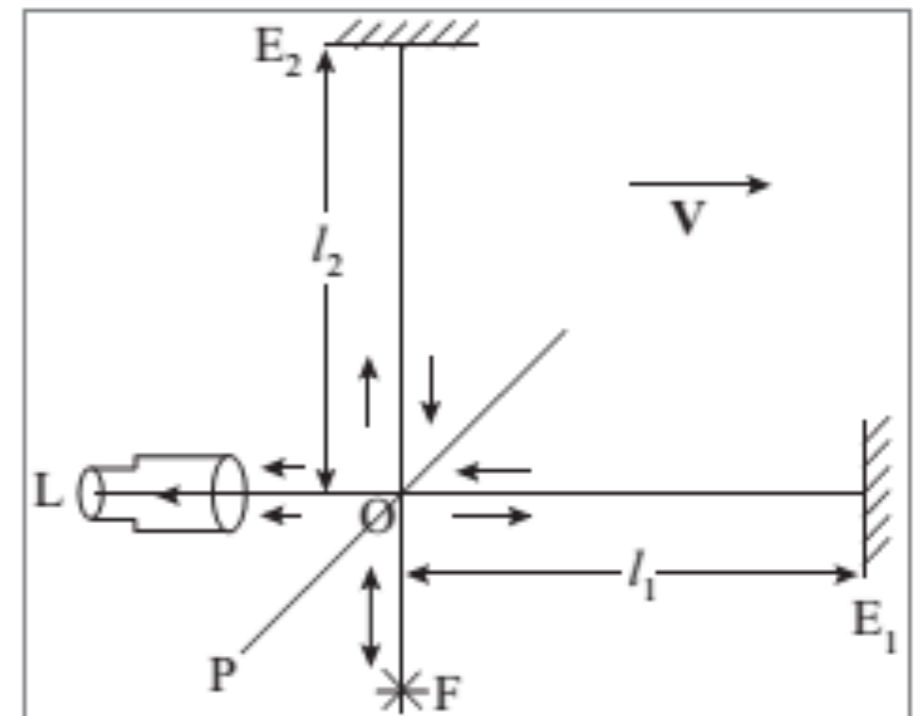
Isso indicaria que existe um referencial privilegiado onde a velocidade da luz é dada por  $c$  (em todas as direções). Essa hipótese foi descartada por experimentos (experimento de Michelson e Morley).

Se valem as equações de Maxwell e o princípio de relatividade para todas as leis físicas, então a Mecânica newtoniana e a transformação de Galileu não podem estar corretas.

## Postulados da relatividade:

As leis físicas são as mesmas em todos os referenciais inerciais.

A velocidade da luz no vácuo  $c$  é a mesma em todas as direções e em todos os referenciais inerciais.



Experimento de Michelson e Morley

# A relatividade do tempo

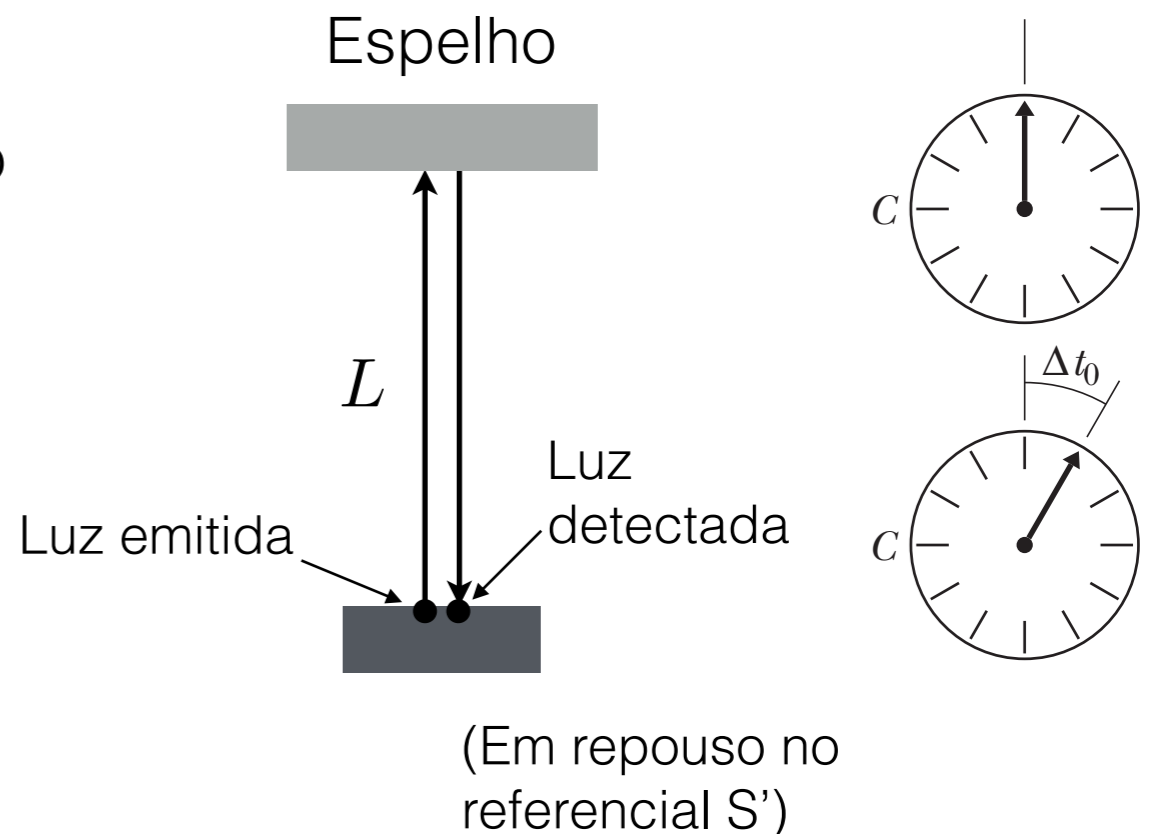
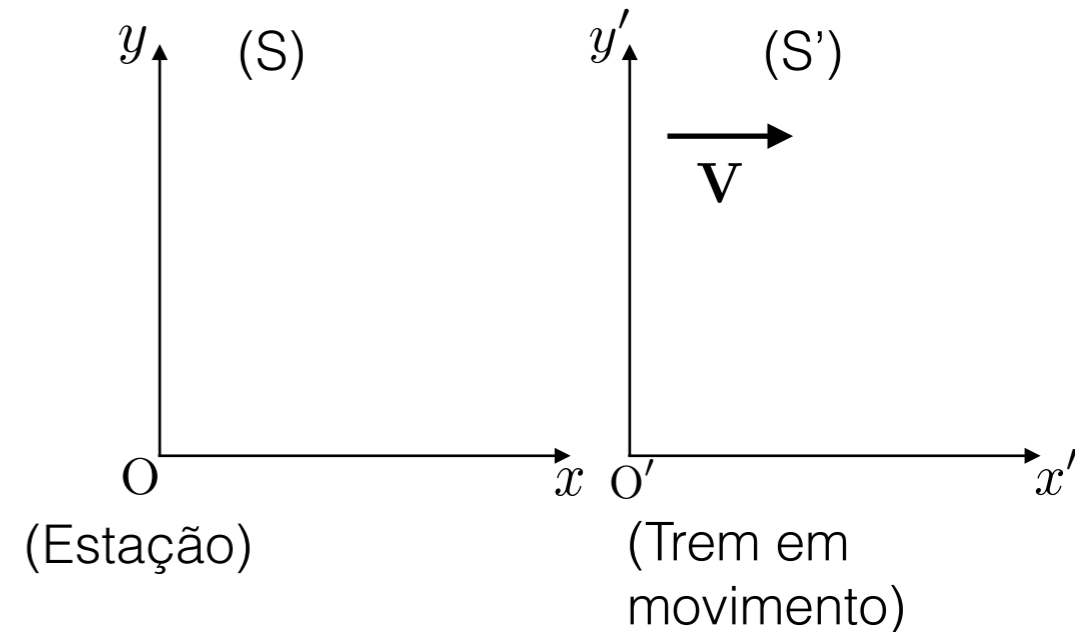
Considere dois *eventos* medidos por dois observadores que se movem entre si (por exemplo um observador em um trem e um segundo em uma estação por onde passa o trem).

Para o primeiro observador um pulso de luz é emitido, reflete em um espelho e retorna para o mesmo ponto, onde é detectado:

$$\Delta t_0 = \frac{2L}{c}$$

Para este observador os dois eventos ocorrem no mesmo ponto no espaço.

O “relógio” está em repouso neste referencial. Chamamos o tempo marcado por este relógio de *tempo próprio*.



# A relatividade do tempo

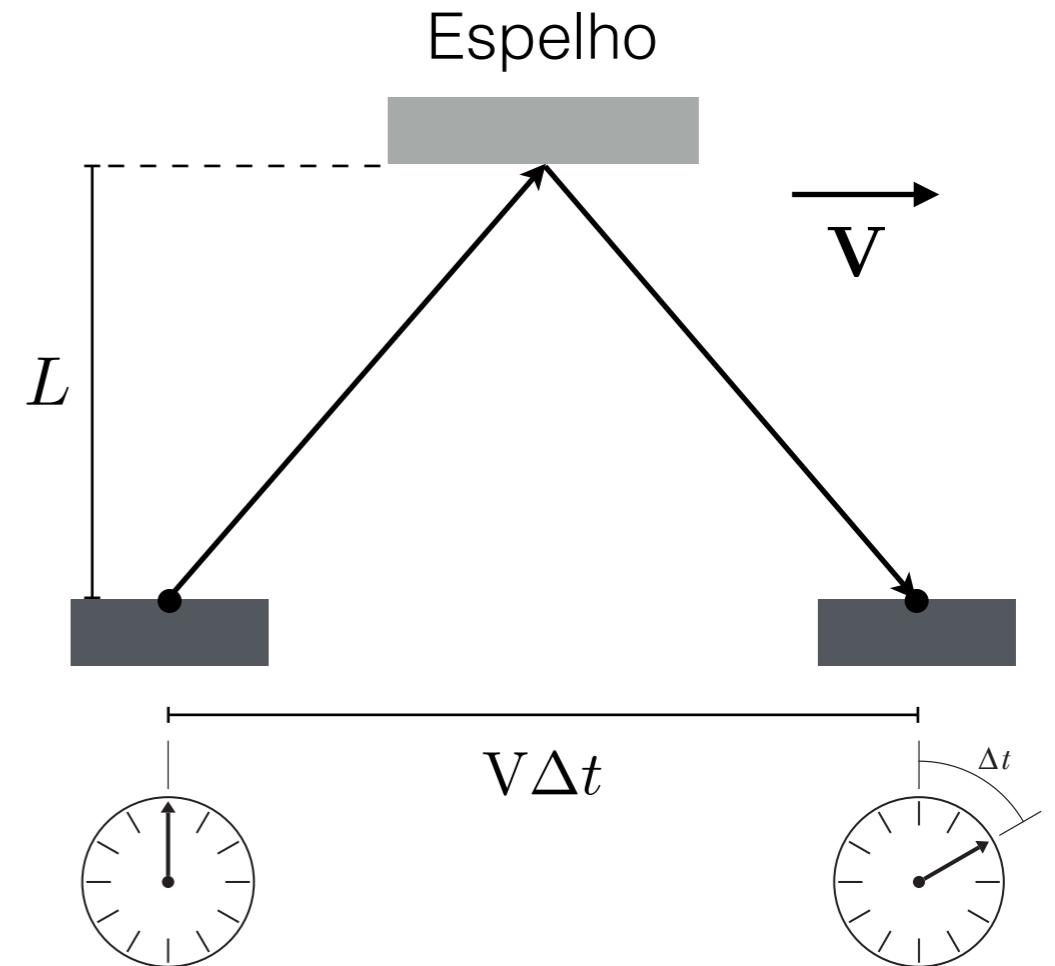
Agora queremos medir o tempo entre os dois eventos (emissão e detecção do pulso de luz) no referencial em que a fonte (e o primeiro observador) se movem. Esse é o observador parado na estação de trem no exemplo anterior.

O tempo total para o pulso de luz percorrer o caminho é dado por:

$$\Delta t = \frac{2l}{c} = \frac{2\sqrt{\left(\frac{1}{2}V\Delta t\right)^2 + L^2}}{c}$$

Reorganizando a equação em relação ao *tempo próprio*:

$$\Delta t^2 \left(1 - \frac{V^2}{c^2}\right) = \Delta t_0^2 \quad \Rightarrow \quad \Delta t = \frac{\Delta t_0}{\sqrt{1 - \frac{V^2}{c^2}}}$$



# A relatividade do tempo

O segundo observador mede um tempo maior que o primeiro para os dois eventos:

$$V < c \quad \Rightarrow \quad \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{V^2}{c^2}}} > 1 \quad \Rightarrow \quad \Delta t > \Delta t_0$$

Podemos re-escrever a relação entre os tempos medidos pelos dois observadores como:

$$\Delta t = \gamma \Delta t_0 \quad \left( \gamma = \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{V^2}{c^2}}} \geq 1 \right)$$

Se a velocidade  $V$  é muito pequena em relação à velocidade da luz  $c$ , então:

$$V \ll c \quad \Rightarrow \quad \gamma \approx 1 \quad \Rightarrow \quad \Delta t \approx \Delta t_0$$

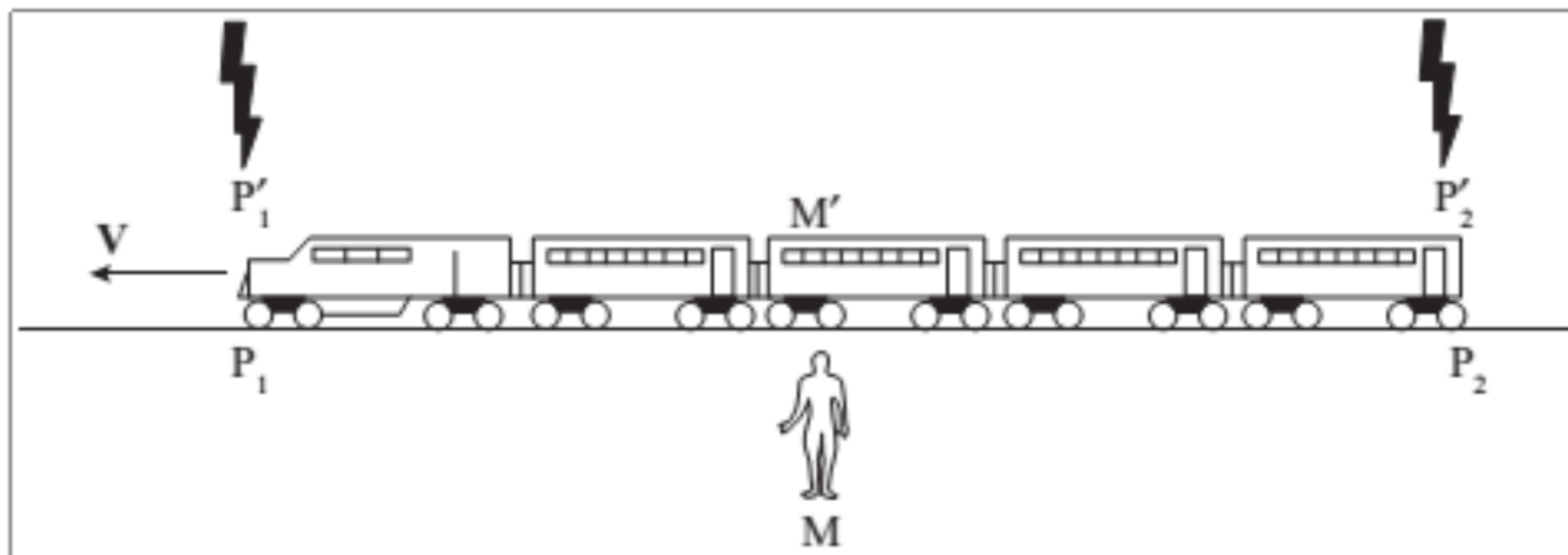
Essa é a aproximação da Mecânica newtoniana.

# Simultaneidade

Dois eventos distantes e simultâneos em um referencial inercial (S) não são em geral simultâneos em um outro referencial (S')

Considere dois eventos (por exemplo a queda de relâmpagos) nos pontos  $P_1$  e  $P_2$  abaixo, nas extremidades do trem em movimento. No referencial S do trilho os dois eventos são simultâneos e os *sinais* luminosos partindo de  $P_1$  e  $P_2$  chegam ao mesmo tempo no ponto médio M.

No referencial S' o ponto médio M' entre as extremidades do trem não vê os sinais dos dois eventos ao mesmo tempo (eles não são simultâneos).



# Exemplo

Uma espaçonave com um astronauta passa pela Terra com uma velocidade relativa de  $0,999c$ , viaja 10 anos (tempo medido pelo astronauta), faz meia-volta e retorna à Terra com velocidade relativa de mesma magnitude, por mais 10 anos. Quanto tempo leva a viagem de acordo com um observador terrestre? (Despreze os efeitos da aceleração).



# Exemplo

Uma espaçonave com um astronauta passa pela Terra com uma velocidade relativa de  $0,999c$ , viaja 10 anos (tempo medido pelo astronauta), faz meia-volta e retorna à Terra com velocidade relativa de mesma magnitude, por mais 10 anos. Quanto tempo leva a viagem de acordo com um observador terrestre? (Despreze os efeitos da aceleração).

O tempo próprio do observador na nave espacial (para o astronauta) é de 10 anos tanto para o percurso de ida como para o de volta.

Para ambos os percursos o tempo medido por um observador no referencial terrestre será (onde  $V = 0,999c$ ):

$$\Delta t = \gamma \Delta t_0 = \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{V^2}{c^2}}} \Delta t_0$$

# Exemplo

Uma espaçonave com um astronauta passa pela Terra com uma velocidade relativa de  $0,999c$ , viaja 10 anos (tempo medido pelo astronauta), faz meia-volta e retorna à Terra com velocidade relativa de mesma magnitude, por mais 10 anos. Quanto tempo leva a viagem de acordo com um observador terrestre? (Despreze os efeitos da aceleração).

O tempo próprio do observador na nave espacial (para o astronauta) é de 10 anos tanto para o percurso de ida como para o de volta.

Para ambos os percursos o tempo medido por um observador no referencial terrestre será (onde  $V = 0,999c$ ):

$$\Delta t = \gamma \Delta t_0 = \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{V^2}{c^2}}} \Delta t_0$$

$$\gamma \approx 22,37 \quad \Rightarrow \quad \Delta t = \gamma \Delta t_0 \approx 224 \text{ anos}$$

O percurso de ida e volta será medido como aproximadamente 448 anos no referencial terrestre.

# A relatividade das distâncias

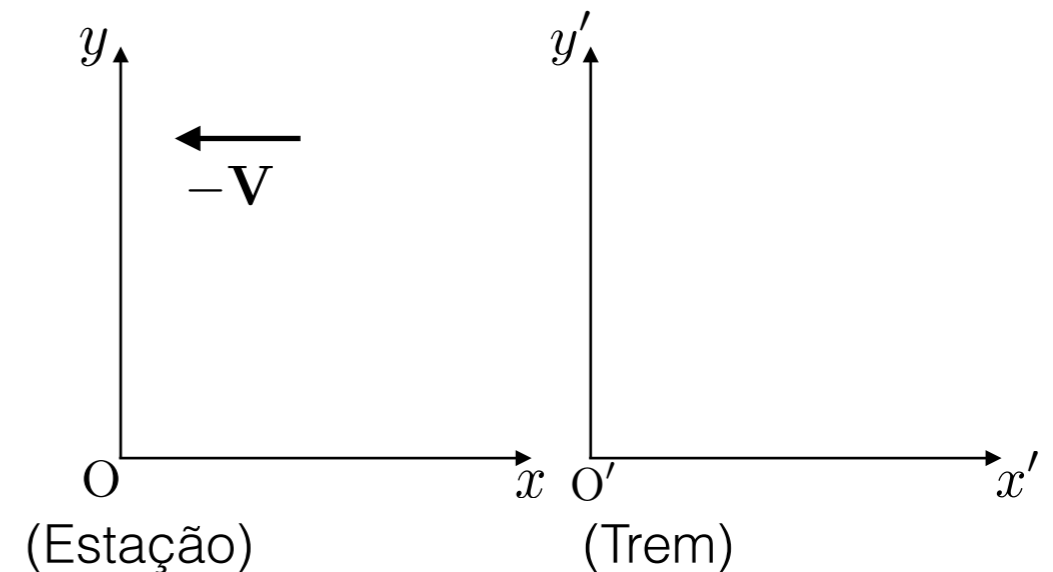
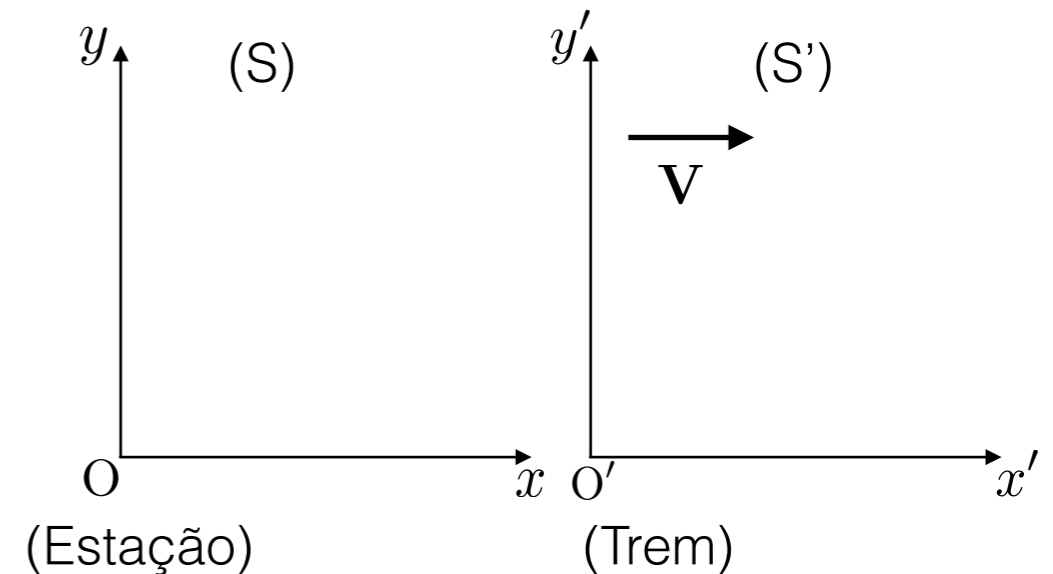
Considere novamente dois observadores, um em um trem em movimento e um segundo em uma estação por onde passa o trem.

Note que podemos inverter o problema e pensarmos no observador na estação de movendo com velocidade contrária do ponto de vista do observador no trem.

Vamos medir o comprimento de um objeto, por exemplo aquele da própria plataforma por onde passa o trem.

O observador *em repouso* na estação mede o *comprimento próprio* da plataforma  $L_0$ , percorrido pelo trem em um intervalo de tempo:  $\Delta t = L_0/V$  (Note que este intervalo de tempo corresponde a dois eventos que ocorrem distantes entre si)

Um observador no trem mede o comprimento a partir de dois eventos que ocorrem na mesma posição neste referencial (é um intervalo de tempo próprio):  $L = V\Delta t_0$



# A relatividade das distâncias

$$\Delta t = L_0/V \quad (\text{Referencial S})$$

$$L = V\Delta t_0 \quad (\text{Referencial S'})$$

$$\frac{L}{L_0} = \frac{V\Delta t_0}{V\Delta t} \Rightarrow L = \frac{L_0}{\gamma} = L_0 \sqrt{1 - \frac{V^2}{c^2}}$$

O comprimento de um objeto medido em um referencial em que ele está se movendo (na direção da dimensão que está sendo medida) é menor que o seu comprimento próprio, ou seja medido no referencial em que o objeto está em repouso.

Este efeito é chamado de contração de *Lorentz-Fitzgerald*.

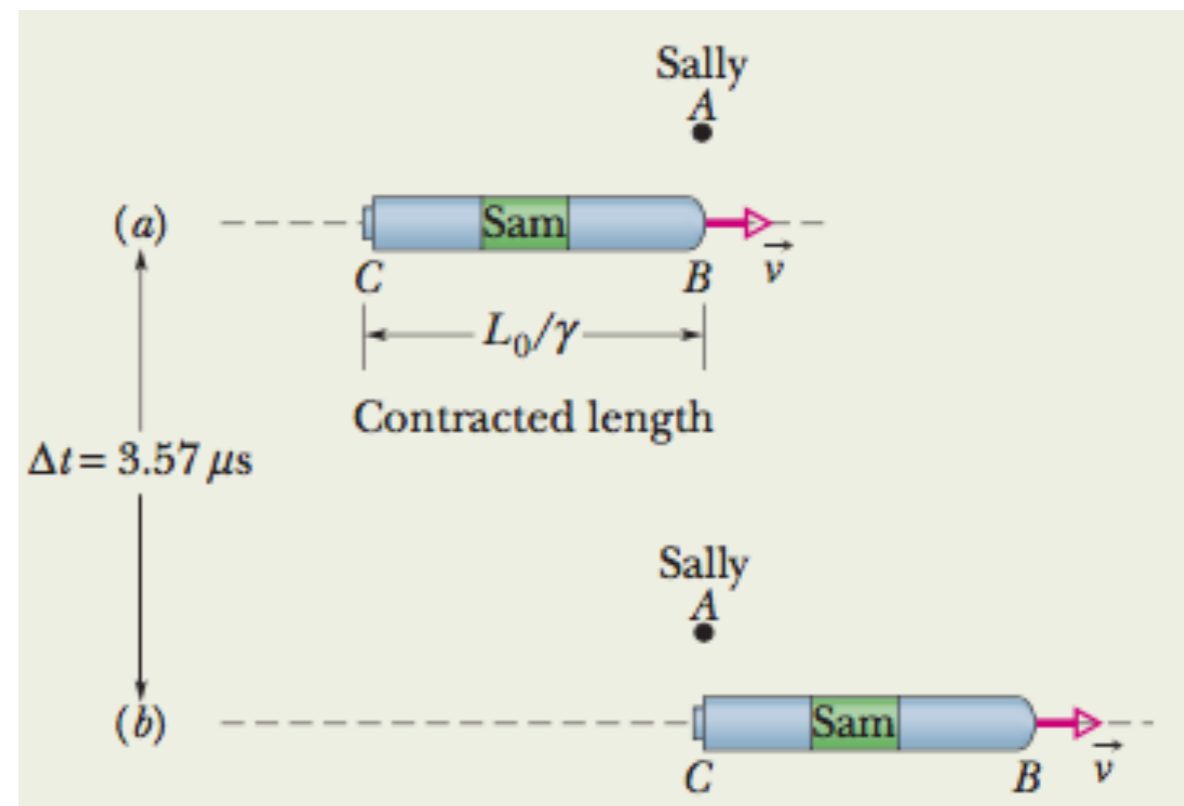
# Exemplo

Dois observadores (O1 (Sam) e O2 (Sally) — dê o seu nome preferido para eles) estão cada um a bordo de uma espaçonave que se cruzam com velocidade relativa de magnitude  $V$ .

1- O comprimento próprio da espaçonave de O1 é 230 m.

2- O2 mede o intervalo de tempo de  $3,57 \mu\text{s}$  para a passagem da espaçonave de O1.

Qual é a velocidade relativa  $V$  entre as duas espaçonaves, em termos da velocidade da luz  $c$ .



# Exemplo

Dois observadores (O1 (Sam) e O2 (Sally) — dê o seu nome preferido para eles) estão cada um a bordo de uma espaçonave que se cruzam com velocidade relativa de magnitude  $V$ .

1- O comprimento próprio da espaçonave de O1 é 230 m.

2- O2 mede o intervalo de tempo de 3,57  $\mu\text{s}$  para a passagem da espaçonave de O1.

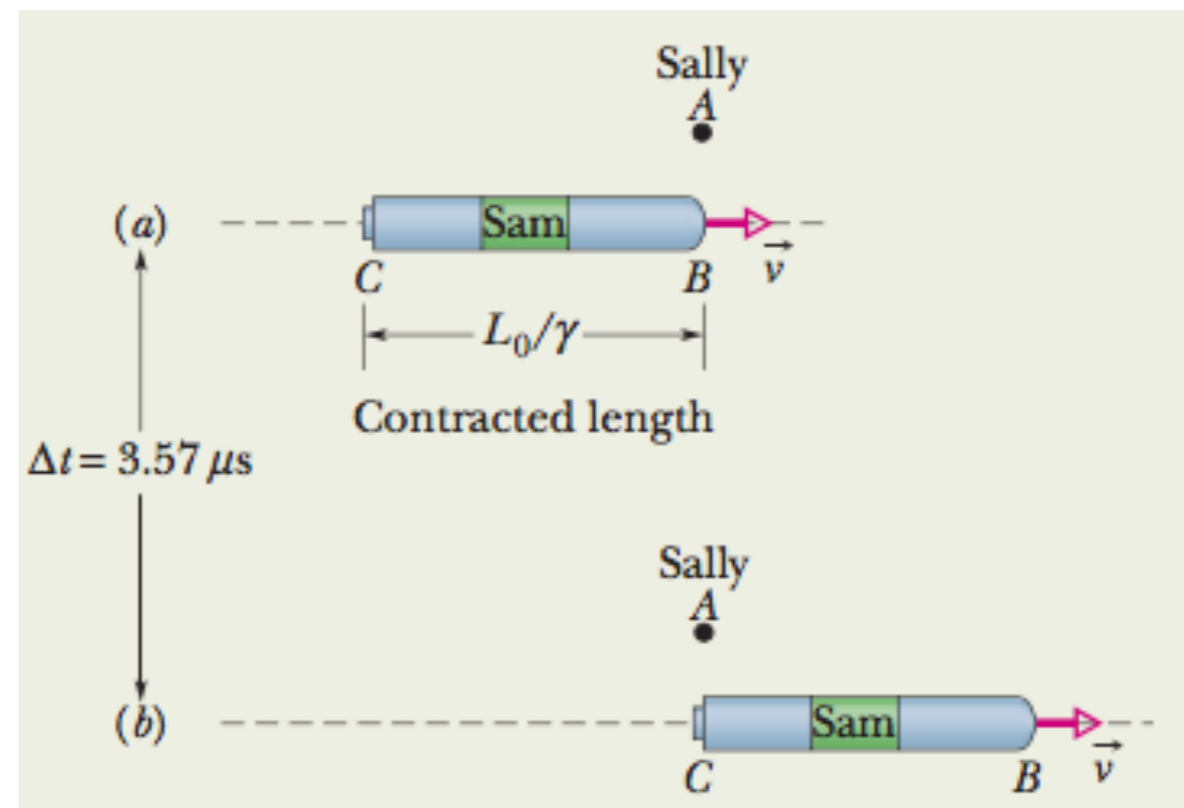
Qual é a velocidade relativa  $V$  entre as duas espaçonaves, em termos da velocidade da luz  $c$ .

O2 mede um *tempo próprio* tal que neste referencial:

$$L = V \Delta t_0$$

onde  $L$  é o comprimento da espaçonave de O1 medida por O2, que por sua vez é:

$$L = \frac{L_0}{\gamma} = L_0 \sqrt{1 - \frac{V^2}{c^2}}$$



# Exemplo

Dois observadores (O1 (Sam) e O2 (Sally) — dê o seu nome preferido para eles) estão cada um a bordo de uma espaçonave que se cruzam com velocidade relativa de magnitude  $V$ .

1- O comprimento próprio da espaçonave de O1 é 230 m.

2- O2 mede o intervalo de tempo de 3,57  $\mu\text{s}$  para a passagem da espaçonave de O1.

Qual é a velocidade relativa  $V$  entre as duas espaçonaves, em termos da velocidade da luz  $c$ .

O2 mede um *tempo próprio* tal que neste referencial:

$$L = V \Delta t_0$$

onde  $L$  é o comprimento da espaçonave de O1 medida por O2, que por sua vez é:

$$L = \frac{L_0}{\gamma} = L_0 \sqrt{1 - \frac{V^2}{c^2}}$$

Obtemos:

$$\frac{V}{c} = \frac{L_0}{\sqrt{c^2 \Delta t_0^2 + L_0^2}} \approx 0,210$$

