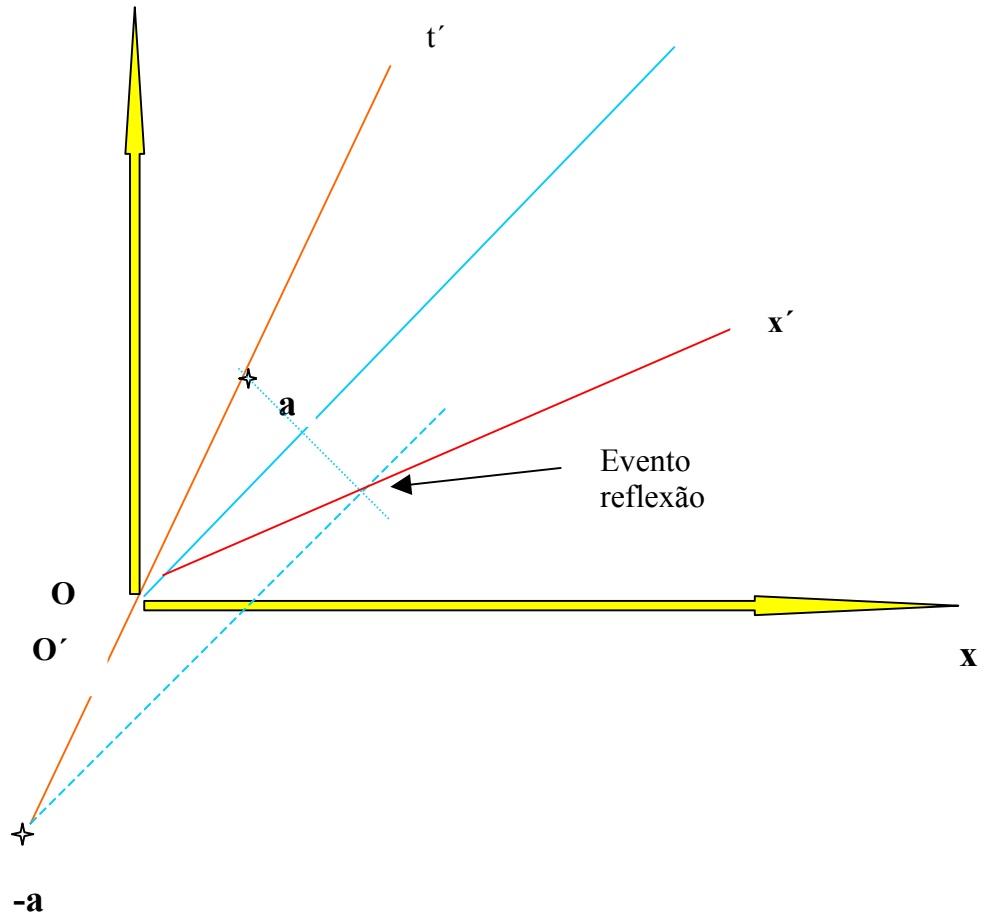


### 3ra aula de RC2002

### Horacio Dottori

na aula passada vimos como se constrói o sistema de coordenadas  $(x', t')$ , como visto do sistema  $(x, t)$ . Esta construção leva-nos imediatamente a uma série de reflexões:

Figura4



A primeira e mais importante é que como os eventos simultâneos em quaisquer dos sistemas são aqueles que nele apresentam a mesma coordenada temporal, então os eventos simultâneos a  $O$  são todos os que estão sobre o eixo  $x$ , e os simultâneos a  $O'$ , são aqueles que estão sobre o eixo  $x'$ . Como  $O$  e  $O'$  representam o mesmo evento, segue-se que os eventos que são simultâneos do evento origem no sistema  $O$  não são os mesmos que os que são simultâneos do evento origem no sistema  $O'$ . **O conceito de simultaneidade é**

**relativo.** Isto vai nos levar a um conjunto de efeitos totalmente contrários à nossa intuição, criada a partir dos movimentos relativos com baixa velocidade. Notemos aqui que se considerarmos velocidades relativas dos referenciais semelhantes às que estamos acostumados, tudo volta ao normal. Isto vê-se rapidamente no diagrama e-t, já que o sistema  $(x', t')$  movimenta-se praticamente ao longo do eixo t. Por exemplo, se considerarmos um sistema  $O'$  com uma velocidade relativa a  $O$  de 30/km/s ( a velocidade da Terra), medido em unidades de  $c = 1$ , este sistema tem uma velocidade  $v = 10^{-4}$ , ou seja que quando movimentou-se 1 m na coordenada x, a sua coordenada t variou em  $10^4$  mts, o que requer de uma precisão muito grande de um velocímetro para ser detectado (uma precisão melhor que 0,01 % ).

### **Diversos tipos de distâncias entre eventos**

Nós temos demonstrado que a distância e-t entre dois eventos independe do sistema de referência (ou do estado de movimento do observador). Este intervalo ds caracteriza o tipo de geometria que nos temos. Vê-se que a distância espaço-temporal ao longo de um raio de luz é nula, já que  $ds = 0$ .

$$ds^2 = dt^2 - (dx^2 + dy^2 + dz^2) \quad (1)$$

do mesmo jeito, ds pode ser positivo ou negativo, segundo a parte espacial seja maior que a temporal ou vice-versa. Cave uma observação aqui em relação à geometria euclidiana: ela só permite distâncias positivas entre dois pontos diferentes do espaço. Isto não acontece no e-t. Mais ainda ele permite a existência de distâncias negativas. Na demonstração que fizemos da invariança de ds, obtivemos, por razão de simplicidade a métrica positiva para  $dt > dr$ . Isto é uma convenção, já que se  $ds^2$  se conserva, o mesmo acontece com  $-ds^2$  não a convenção universalmente aceita. Alguns autores preferem colocar,

$$ds^2 = -dt^2 + dr^2 \quad (3.2)$$

Na introdução do livro GRAVITATION, de Thorne & Wheeler, temos todos os tipos de convenções e suas transformações. Schutz e Taylor & Wheeler seguem convenções diferentes. Por tanto é necessário olhar com cuidado quando se estuda em um ou outro livro. Obviamente existe o fato incontestado de que como as únicas velocidades compatíveis com a Relatividade é que sempre a velocidade  $v < 1$ , então,  $|dt| > |dr|$

Teremos intervalos e-t, ds, entre os quais as distâncias espaciais e temporais verificam:

$dt < dr$  serão chamadas *tipo espaço*.

Se  $dr < dt$ , então a distância é *tipo tempo*, e para  $dx = dt$  a *distância é nula*.

A Relatividade Especial proscree velocidades maiores que a da luz, então eventos cuja distância e-t é tipo espaço não podem, por princípio estar causalmente conectados. Conexão causal existe só entre eventos tipo tempo. O cone de  $45^\circ$  em torno do eixo t é chamado de futuro do evento O (ou passado, se trata-se da parte negativa do eixo t), em tanto que o resto do diagrama e-t representa uma zona chamada alhures.

É importante de se notar que aparentemente  $ds^2 < 0$  aparentemente fornece uma distância imaginária. Devemos usar para o conceito de distância o próprio  $ds^2$ , que do ponto de vista prático não traz nenhum inconveniente maior.

### 1.7 A hipérbole invariante

Vimos como fica representado o sistema O' ou  $(x', t')$  quando observado do O. Uma questão relevante é o das unidades de medida ao longo dos eixos. Se desenharmos hipérbolas no sistema  $(x,t)$  da forma:

$$-t^2 + x^2 = a^2,$$

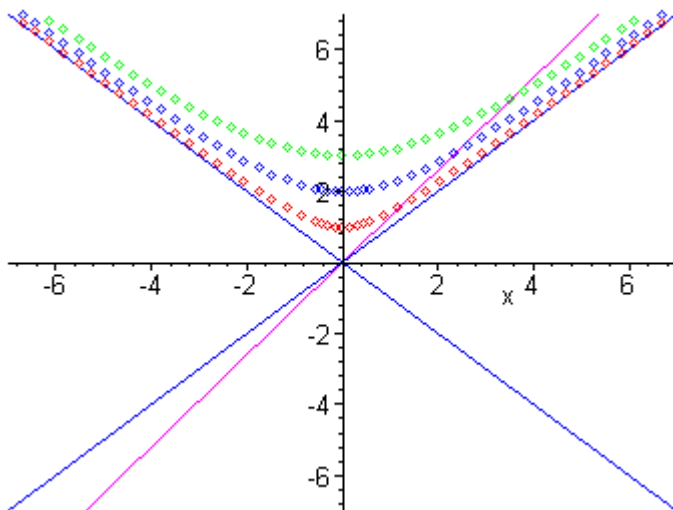


Figura 5

os pontos nos quais esta hipérbole corta aos eixos  $t'$ , etc., estarão à mesma distância do evento O nos respectivos sistemas com velocidade  $v'$ , etc., isto pela invariância de  $ds^2$  (no caso  $a^2$ ). Estas hipérboles trasladam a unidade de medida aos diversos sistemas  $O'$ , etc.. assim podemos calibrar os eixos nestes sistemas e comparar as distâncias relativas entre eventos, quando medidas pelos diversos observadores. Nota-se imediatamente que a distância e-t entre dois pontos é diferente quando medida pelos diversos observadores. Tomemos como referencia, por exemplo, a hipérbole vermelha e o observador da linha roxa ( $v=0.7$ ). A interseção das duas fornece o ponto  $t' = 1$  no sistema em movimento..

Na figura 5, as linhas pontilhadas representam diversas hipérboles, com  $a^2 = 1, 4$  e  $9$  respectivamente. A linha cheia azul é o raio de luz, em quanto a linha cheia roxa é um observador que se movimenta a  $0.7$  da velocidade da luz. Vê-se que os cortes desta linha (eixo  $t'$ ) corta as hiperboles a "distâncias" da origem muito diferentes daquelas que observamos sobre o eixo  $t$ . Esta aparência surge do fato de traduzirmos para o e-t a nossa intuição da geometria euclídea, como sendo as distâncias medidas pela soma das diferenças das coordenadas entre os dois pontos em questão. Não acontece assim no espaço de Minkowsky (e-t). Aqui, os eventos que estão à mesma distância e-t da origem depende do estado de movimento do observador. Estas são as localizadas sobre uma hipérbole cujo termo independente é  $ds$ , ou seja a distância e-t em questão.

É evidente do desenho que a coordenada  $t$  no referencial em repouso é maior que  $t'$  (embora não isto o que mediríamos com uma régua, se não soubéssemos que o espaço *não é euclidiano* ). Ou seja o relógio do observador em movimento marcha mais devagar que o do observador em repouso. Porém devemos salientar novamente que o tempo decorrido entre o evento origem e o ponto de interseção  $t'=1$  é medido pelo observador em movimento com *o mesmo relógio* , em tanto que para o sistema em repouso este é medido por dois observadores, a saber, o início da experiência (que pode ser a partida de da origem  $O = O'$ ) é medido *pelo relógio instalado na origem da grade e-t*, em tanto que a chegada do móvel ao ponto  $t' = 1$ , é medido pelo *relógio da grade situado naquela posição*

## 1.8-transformação do tempo próprio no sistema $(x',t')$ ao $(x,t)$

### 1.8.1- A coordenada temporal $t$

(Taylor & Wheeler, pg 101)

Nos perguntamos agora quais são as coordenadas e-t no sistema (x,t) de um evento que acontece na linha mundo do sistema (x',t'). Por exemplo, um foguete sai da Terra à Lua. No momento da partida o relógio em Terra e o do foguete marcam o tempo  $t = t' = 0$  (supõe-se um experimento ideal no qual o foguete não sofre nenhuma aceleração. Por exemplo, ele vem na direção Terra-Lua, e ao passar pela Terra começam a contar o tempo do foguete e da Terra. Ambos sistemas são inerciais, (com tudo o que isso significa, uma grade espaço-temporal sincronizada). O astronauta lê no seu relógio de bordo um certo lapso de tempo .. entre a passagem pela Terra e a passagem pela Lua. Esse é um intervalo de tempo próprio para o astronauta a variação da coordenada da  $x' = 0$ . Neste caso então devemos ter em conta que a velocidade do foguete no referencial Terra é dado por  $dx/dt = v$ . Pela conservação da distância e-t, teremos:

$$-dx^2 + dt^2 = dt'^2 \quad (3.3)$$

Substituindo v na expressão do elemento de linha teremos

$$(-v \cdot dt)^2 + dt^2 = dt'^2 \quad \text{ou,}$$

$$dt = dt'(1 - v^2)^{-1/2} \quad (3.4)$$

O que indica que a coordenada tempo t é maior que t' (embora a imagem *euclídea* do diagrama e-t não de essa impressão!!!. Porém, cuidado, a estrutura do e-t, como antes falamos não é euclídea, mas hiperbólica).

### 1.8.2- A coordenada espacial x

Usamos o mesmo procedimento de 1.8.1, mas substituindo  $dx/v = dt$ .

Após uma álgebra simples obtém-se:

$$dx = dt' \cdot v \cdot (1 - v^2)^{-1/2} \quad (3.5),$$

que é diferente de 0 (obviamente, o sistema (x,t)  $v\hat{e}$  ao foguete chegar à Lua). É importante salientar de novo que o tempo no referencial próprio é medido pelo mesmo relógio, em tanto que no referencial O ele é medido por dois relógios diferentes (um na Terra e outro na Lua) porém sincronizados. Usa-se a letra Gamma ( $\gamma$ ) para denotar a expressão  $(1 - v^2)^{-1/2}$ ,

### **1.9- A transformação geral do sistema (x',t') ao (x,t) (Transformação de Lorentz-Fitzgerald)**

Na seção anterior analisamos a transformação de um intervalo de tempo no sistema móvel (O') ao sistema fixo (O). Pretendemos agora analisar a transformação de um intervalo espaço-tempo no sistema O' para o sistema O. Ou seja os dois eventos acontecem em coordenadas espaciais diferentes no sistema O'.

Esta transformação deve respeitar a já encontrada em dois aspectos, deve ser linear quando  $dx' = 0$ , e deve Ter os mesmos coeficiente de transformação no que respeita à coordenada  $dt'$ .

Então, a estrutura da transformação deve ser do tipo:

$$\begin{aligned} dt &= B \cdot dx' + D \cdot dt' \\ dx &= G \cdot dx' + H \cdot dt' \end{aligned} \quad (3.6)$$

de 1.8 vemos que  $D = \gamma$ , e  $H = v \cdot \gamma$ . Por tanto resta encontrar a quantia B e G. Das quais não sabemos nada. Usamos então a invariança do intervalo e-t:

$$-dx^2 + dt^2 = -dx'^2 + dt'^2 \quad (3.7),$$

substituindo as expressões para dt e dx na (3.7), expandindo os quadrados e juntando os termos em  $dx'$  e  $dt'$ , teremos duas equações para B e G:

$$(B \cdot dx' + \gamma \cdot dt')^2 - (G \cdot dx' + v \cdot \gamma \cdot dt')^2 = dt'^2 - dx'^2,$$

de onde se obtém:

$$\gamma^2 (1 - v^2) dt'^2 + 2 \cdot \gamma (B - v \cdot G) \cdot dx' \cdot dt' - (G^2 - B^2) \cdot dx'^2 = dt'^2 - dx'^2,$$

daqui finalmente obtemos:

$$(B - v \cdot G) = 0 \quad \text{e} \quad (G^2 - B^2) = 1 \quad (3.8).$$

Substituindo B obtido da primeira (3.8) na segunda e voltando com o G assim obtido à primeira teremos:

$$G = \gamma \quad \text{e} \quad B = v \cdot \gamma \quad (3.9)$$

Então a diferença de coordenadas  $O$  entre dois eventos  $E_1$  e  $E_2$ , que em  $O'$  tem respectivamente coordenadas  $(x_1', t_1')$  e  $(x_2', t_2')$ , vem dadas pelas fórmulas:

$$(t_2 - t_1) = v \cdot \gamma \cdot (x_2' - x_1') + \gamma \cdot (t_2' - t_1')$$

$$(x_2 - x_1) = \gamma \cdot (x_2' - x_1') + v \cdot \gamma \cdot (t_2' - t_1') \quad (3.10)$$

Em geral usaremos esta fórmula tendo o evento  $E_1$  na origem de ambos sistemas de coordenadas.