

Université de Strasbourg



RELATIVITE

Licence de Physique II

Prof. J.P. Bucher

RELATIVITÉ

Introduction :Vecteurs et formes bilinéaires

Changement de base

 $E_1, E_2, E_3, \dots, E_n$ base $\tilde{E}_1, \tilde{E}_2, \dots, \tilde{E}_n$ autre base

Soit
$$E_j = \sum_i t^i_j \tilde{E}_i$$

Explicitement :

$$(t^i_j) = T = \begin{pmatrix} t^1_1 & t^1_2 & \dots & t^1_n \\ \vdots & \vdots & & \vdots \\ t^n_1 & t^n_2 & & t^n_n \end{pmatrix}$$

$$E_1 = t^1_1 \tilde{E}_1 + t^2_1 \tilde{E}_2 + \dots + t^n_1 \tilde{E}_n$$

$$E_2 = t^1_2 \tilde{E}_1 + \dots$$

 $\vdots$

$$E_n = t^1_n \tilde{E}_1 + \dots$$

 t^i_j composantes de E_j dans la base $\tilde{E}_1, \dots, \tilde{E}_n$ La matrice $S = T^{-1}$

$$\tilde{E}_i = \sum_j s^j_i E_j$$

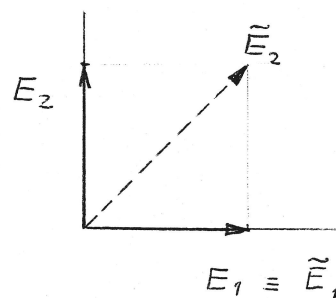
$$S = \begin{pmatrix} s^1_1 & s^1_2 & \dots \\ s^2_1 & & \\ \vdots & & \\ s^n_1 & & \end{pmatrix}$$

$$\tilde{E}_1 = s^1_1 E_1 + s^2_1 E_2 + \dots + s^n_1 E_n$$

$$\tilde{E}_2 = s^1_2 E_1 + \dots$$

 $\vdots$

$$\tilde{E}_n = s^1_n E_1 + \dots$$

 s^j_i composantes de $\tilde{E}_i$ ds. la base $E_1, \dots, E_n$ Exemple

$$\tilde{E}_1 = E_1$$

$$\tilde{E}_2 = E_1 + E_2$$

$$S = \begin{pmatrix} 1 & 1 \\ 0 & 1 \end{pmatrix}$$

$$T = \begin{pmatrix} 1 & -1 \\ 0 & 1 \end{pmatrix}$$

Transformation des comp. d'un vecteur lors d'un changement de base

$$\text{vecteur } X = \sum_j x^j E_j = \sum_i \bar{x}^i \tilde{E}_i$$

$$= \sum_j \sum_i x^j t^i_j \tilde{E}_i = \sum_i \left(\sum_j x^j t^i_j \right) \tilde{E}_i$$

$$\boxed{\bar{x}^i = \sum_j t^i_j x^j}$$

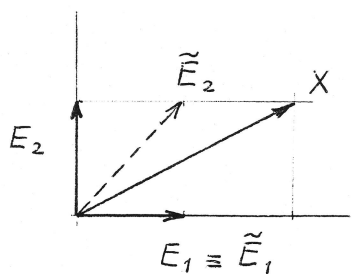
$$\begin{aligned} \bar{x}^1 &= t^1_1 x^1 + t^1_2 x^2 + \dots + t^1_n x^n \\ \vdots & \\ \bar{x}^n &= t^n_1 x^1 + \dots + t^n_n x^n \end{aligned}$$

Notation matricielle:

$$\begin{pmatrix} \bar{x}^1 \\ \vdots \\ \bar{x}^n \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} t^1_1 & \dots & t^1_n \\ \vdots & \ddots & \vdots \\ t^n_1 & \dots & t^n_n \end{pmatrix} \begin{pmatrix} x^1 \\ \vdots \\ x^n \end{pmatrix} \quad \boxed{\tilde{X} = T X}$$

Exemple:

$$X = 2E_1 + E_2 ; \quad X = (2, 1)$$



$$\begin{pmatrix} \bar{x}^1 \\ \bar{x}^2 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 1 & -1 \\ 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 2 \\ 1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \end{pmatrix}$$

$$\tilde{X} = (1, 1)$$

$$X = \tilde{E}_1 + \tilde{E}_2$$

Langage tensoriel: Tout n-uple qui se transforme

selon: $\boxed{\bar{x}^i = t^i_j x^j}$ est appelé un vecteur contravariant

Formes bilinéaires

$$f(x, y) : f(\alpha x + \beta y, z) = \alpha f(x, z) + \beta f(y, z)$$

$$f(x, \alpha y + \beta z) = \alpha f(x, y) + \beta f(x, z)$$

La matrice d'une forme bilinéaire (base $E_1 \dots E_n$):

$$\begin{aligned} f(x, y) &= f(\sum x^i E_i, \sum y^j E_j) = x^i y^j \underbrace{f(E_i, E_j)}_{f_{ij}} \\ &= f_{ij} x^i y^j \end{aligned}$$

f_{ij} donne les composantes de f dans la base considérée

Transformation de la matrice d'une forme bilinéaire

$$\begin{aligned} f(x, y) &= \underline{\underline{f_{ij} x^i y^j}} = \tilde{f}_{kl} \bar{x}^k \bar{y}^l = \tilde{f}_{kl} t^k_i x^i t^l_j y^j \\ &= \underline{\underline{(\tilde{f}_{kl} t^k_i t^l_j) x^i y^j}} \rightarrow \text{doit être vrai} \\ &\quad \neq \text{le couple } x \text{ et } y \end{aligned}$$

Conclusion

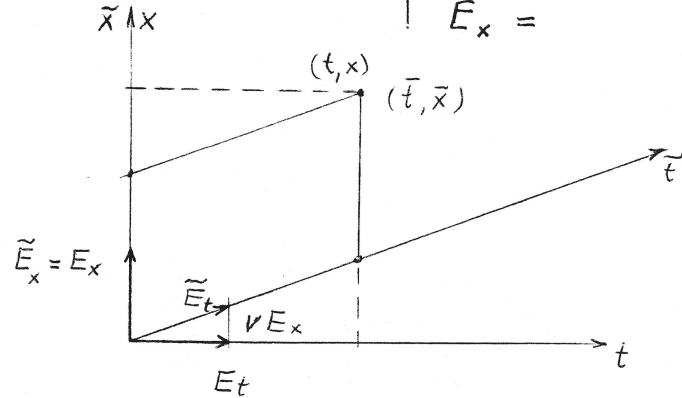
$$\boxed{f_{ij} = \tilde{f}_{kl} t^k_i t^l_j}$$

$$t^i_j = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ -v & 1 \end{pmatrix} \quad (t^i_j)^{-1} = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ v & 1 \end{pmatrix}$$

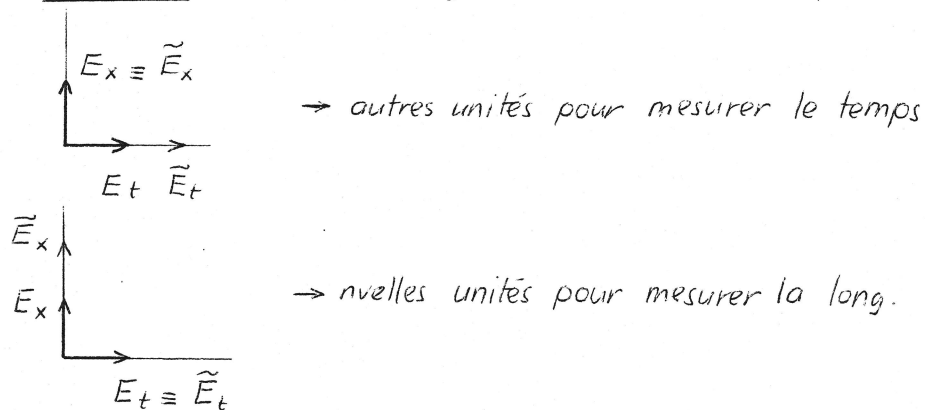
La transformation de Galilée correspond au changmt. de base suivant :

$$\begin{array}{l|l} E_1 = \tilde{E}_1 - v \tilde{E}_2 & E_t = \tilde{E}_t - v \tilde{E}_x \\ E_2 = \tilde{E}_2 & E_x = \tilde{E}_x \end{array}$$

$$\begin{array}{l|l} \tilde{E}_i = s^i_j E_j & \tilde{E}_t = E_t + v E_x \\ \tilde{E}_x = E_x & \tilde{E}_x = E_x \end{array}$$



Exemples d'autres changmts. de base dans l'esp.-temps

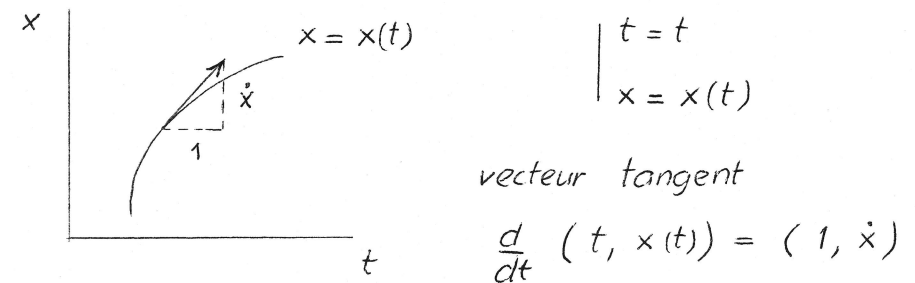


Remarques

- (1) Motivation physique "covariance" des lois de la physique par rapport aux transformations de Galilée.

Linéarité du rapport entre (t, x) et $(\tilde{t}, \tilde{x})$

- (2) Paramétrisation (triviale) de x



- (3) Mouvement dans l'espace (t, x^1, x^2, x^3)

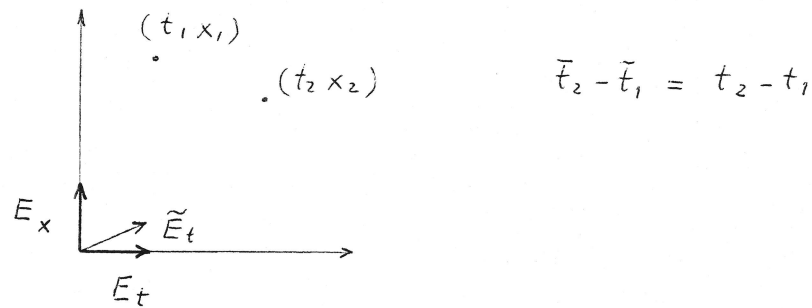
- (4) Transformation de la vitesse et de l'accélération

$$\tilde{t} = t \quad \frac{d}{d\tilde{t}} = \frac{d}{dt}$$

$$\frac{d\tilde{x}}{d\tilde{t}} = \frac{d}{dt} (x - vt) = \dot{x} - v \quad \text{additivité des vitesses!}$$

$$\frac{d^2\tilde{x}}{d\tilde{t}^2} = \ddot{x} \quad \text{l'accélération est invariante par rap. à des transf. de Galilée.}$$

(5) Comparaison de deux événements



$$\bar{x}_2 - \bar{x}_1 = (-vt_2 + x_2) - (-vt_1 + x_1) = (x_2 - x_1) - v(t_2 - t_1)$$

La distance n'est pas un invariant

Exercice 1

Le temps $\tilde{t}$ est mesuré de la manière suivante: Une montre se trouve à l'origine des coordonnées.

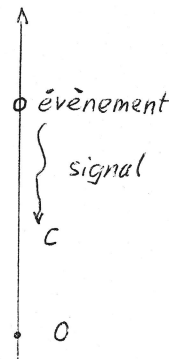
Au moment de l'évènement un signal est envoyé vers 0 (vitesse du signal = c). Le temps d'arrivée du signal est appelé $\tilde{t}$.

La coordonnée x est mesurée "normalement".

($\bar{x} = x$). Interpréter cette façon de mesurer

$\tilde{x}$ et $\tilde{t}$ comme un changement de base dans "l'espace-temps".

$$\begin{aligned}\tilde{t} &= t + \frac{x}{c} \\ \tilde{x} &= x\end{aligned}$$



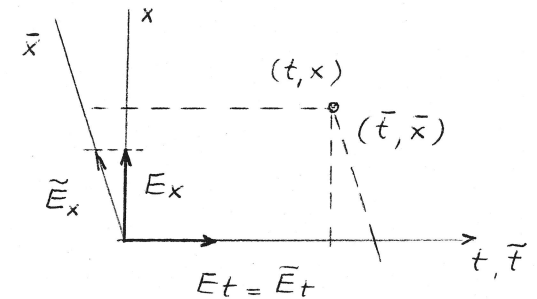
$$\text{d'où } (t^i_j) = \begin{pmatrix} 1 & \frac{1}{c} \\ 0 & 1 \end{pmatrix} \quad (t^i_j)^{-1} = \begin{pmatrix} 1 & -\frac{1}{c} \\ 0 & 1 \end{pmatrix}$$

Rappel: La transformation $\tilde{x}^i = t^i_j x^j$ est induite par le changement de base $E_j = t^i_j \tilde{E}_i$ (respect. $\tilde{E}_i = s^j_i E_j$).

$$\begin{cases} E_1 = t^1_1 \tilde{E}_1 + t^1_2 \tilde{E}_2 \\ E_2 = t^2_1 \tilde{E}_1 + t^2_2 \tilde{E}_2 \end{cases} \quad \text{càd} \quad \begin{cases} E_t = \tilde{E}_t \\ E_x = \frac{1}{c} \tilde{E}_t + \tilde{E}_x \end{cases}$$

$$\text{resp. } \tilde{E}_t = E_t$$

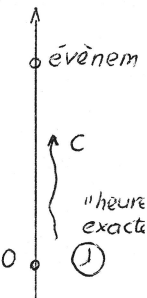
$$\tilde{E}_x = -\frac{1}{c} E_t + E_x$$



Exercice 2

Le temps $\tilde{t}$ d'un évènement est mesuré comme suit:

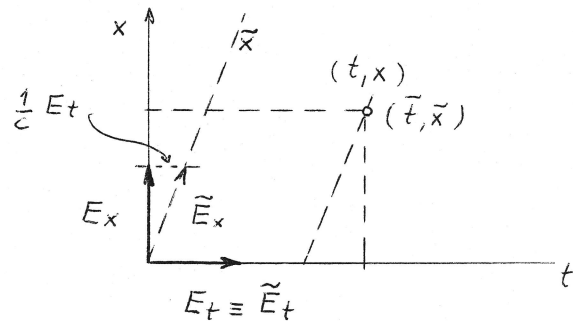
"L'heure exacte" est diffusée à partir de 0 (vitesse c). L'observateur se trouve près de l'évènement; il note comme temps $\tilde{t}$ le temps qu'il reçoit de "l'heure exacte".



Interpréter cette situation comme un changement de coordonnées dans l'espace-temps.

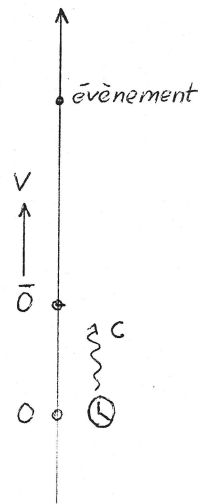
$$\left. \begin{aligned} \bar{t} &= t - \frac{x}{c} \\ \bar{x} &= -vt + x \end{aligned} \right\} \text{ d'où: } (t^i_j) = \begin{pmatrix} 1 & -\frac{1}{c} \\ 0 & 1 \end{pmatrix}; (t^i_j)^{-1} = \begin{pmatrix} 1 & \frac{1}{c} \\ 0 & 1 \end{pmatrix}$$

$$\text{d'où: } \left| \begin{aligned} E_t &= \bar{E}_t \\ E_x &= -\frac{1}{c} \bar{E}_t + \bar{E}_x \end{aligned} \right| \text{ resp. } \begin{aligned} \bar{E}_t &= E_t \\ \bar{E}_x &= \frac{1}{c} E_t + E_x \end{aligned}$$



Exercice 3

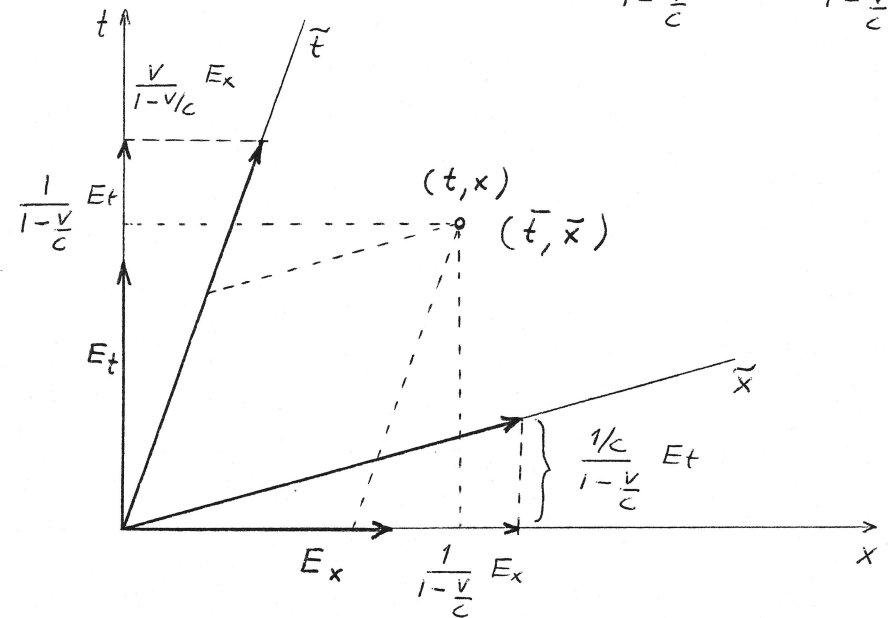
Soit: (t, x) les coordonnées "normales" d'un évènement. Soit $\bar{x}$ la coordonnée par rapport à une origine $\bar{O}$ qui se déplace avec une vitesse v . Une "horloge parlante" émet à partir de $\bar{O}$. $\bar{t}$ est le temps indiqué par un récepteur situé près de l'évènement. Interpréter l'expérience comme changement de coordonnées.



$$\left. \begin{aligned} \bar{t} &= t - \frac{1}{c} x \\ \bar{x} &= -vt + x \end{aligned} \right\} \text{ d'où } T = \begin{pmatrix} 1 & -\frac{1}{c} \\ -v & 1 \end{pmatrix}$$

$$T^{-1} = \frac{1}{1 - \frac{v}{c}} \begin{pmatrix} 1 & \frac{1}{c} \\ v & 1 \end{pmatrix}$$

$$\left. \begin{aligned} E_t &= \bar{E}_t - v \bar{E}_x \\ E_x &= -\frac{1}{c} \bar{E}_t + \bar{E}_x \end{aligned} \right\} \text{ et } \begin{aligned} \bar{E}_t &= \frac{1}{1 - v/c} E_t + \frac{v}{1 - v/c} E_x \\ \bar{E}_x &= \frac{1/c}{1 - v/c} E_t + \frac{1}{1 - v/c} E_x \end{aligned}$$



I2. L'intervalle : un invariant, transformation de Lorentz

- ♦ Vitesse de la lumière = c = constante.
v. exp. de Michelson (PHYSIQUE).
- ♦ L'intervalle : $\sqrt{(ct)^2 - x^2}$ d'un événement est un invariant (par rapport à un changement de réf. d'inertie ayant la "même origine")

$$t=0 ; x=0 \quad \Leftrightarrow \quad \tilde{t}=0 ; \tilde{x}=0$$

Dans "l'espace-temps" il existe une forme quadratique dont l'expression dans tout réf. d'inertie est $(ct)^2 - x^2$

La transformation de Lorentz

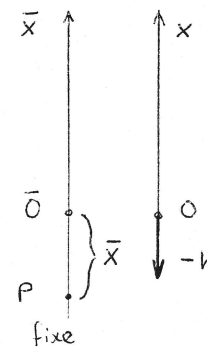
- (1) Hypothèse : un changement de réf. d'inertie induit une transformation linéaire des coordonnées (x, t) d'un événement
- $$\left. \begin{aligned} \tilde{t} &= \alpha t + \beta x \\ \tilde{x} &= \gamma t + \delta x \end{aligned} \right\}$$
- sans démonstration mathématique (Physique).

(2) Soit (Ox) un référentiel d'inertie, $(\tilde{O}\tilde{x})$ est aussi un réf. d'inertie si et seul. si $\tilde{O}$ a une vitesse const. ds. (Ox) .

(3) $c^2 t^2 - x^2 = c^2 \tilde{t}^2 - \tilde{x}^2$ invariant pour tout référentiel d'inertie

1er pas

trouver α et γ



événement : passage de O en P

coordonnées : dans (Ox) : $(t, 0)$

dans $(\tilde{O}\tilde{x})$: $(\tilde{t}, \tilde{x})$

où $\tilde{x} = -v\tilde{t}$

Pour cet événement

$$\left| \begin{aligned} \tilde{t} &= \alpha t \\ \tilde{x} &= \gamma t \end{aligned} \right| = -v\tilde{t} = -\alpha vt$$

$$\boxed{\gamma = -\alpha v}$$

aussi juste en physique classique !

Invariance de l'intervalle

$$c^2 \tilde{t}^2 - \tilde{x}^2 = c^2 t^2 - x^2 = c^2 t^2$$

$$c^2 \alpha^2 t^2 - \alpha^2 v^2 t^2 = c^2 t^2$$

$$\alpha^2 (c^2 - v^2) = c^2$$

$$\alpha = \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}}$$

d'où :

$$\beta = -\alpha v = \frac{-v}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}}$$

$$\begin{aligned}\bar{t} &= \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} t + \beta x \\ \bar{x} &= \frac{-v}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} t + \delta x\end{aligned}$$

2ème pas trouver β et δ

Invariance de l'intervalle pour un événement quelconque

$$c^2 \bar{t}^2 - \bar{x}^2 = c^2 t^2 - x^2$$

$$\begin{aligned}c^2 \left(\frac{t^2}{1 - \frac{v^2}{c^2}} + \frac{2\beta tx}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} + \beta^2 x^2 \right) - \left(\frac{v^2 t^2}{1 - \frac{v^2}{c^2}} - \frac{2v\delta tx}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} + \delta^2 x^2 \right) \\ = c^2 t^2 - x^2\end{aligned}$$

$$\beta c^2 + v\delta = 0 \rightarrow \beta = -\frac{v\delta}{c^2}$$

$$c^2 \beta^2 - \delta^2 = -1 \rightarrow \frac{v^2 \delta^2}{c^2} - \delta^2 = -1$$

$$\delta = \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}}$$

$$\beta = \frac{-v\delta}{c^2} = \frac{-v^2/c^2}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}}$$

Transformation de Lorentz

$$\begin{aligned}\bar{t} &= \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} t + \frac{-v/c^2}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} x \\ \bar{x} &= \frac{-v}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} t + \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} x\end{aligned}$$

$$(t^i_j) = \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} \begin{pmatrix} 1 & -\frac{v}{c^2} \\ -v & 1 \end{pmatrix}$$

$$(t^i_j)^{-1} = S^j_i = \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} \begin{pmatrix} 1 & \frac{v}{c^2} \\ v & 1 \end{pmatrix}$$

Le changement de base induisant les transformations de LORENTZ

$$\left. \begin{aligned}E_t &= \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} \tilde{E}_t - \frac{v}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} \tilde{E}_x \\ E_x &= -\frac{v/c^2}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} \tilde{E}_t + \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} \tilde{E}_x\end{aligned}\right\}$$

$$\left. \begin{aligned} \tilde{E}_t &= \frac{1}{\sqrt{1-v^2/c^2}} E_t + \frac{v}{\sqrt{1-v^2/c^2}} E_x \\ \tilde{E}_x &= \frac{v/c^2}{\sqrt{1-v^2/c^2}} E_t + \frac{1}{\sqrt{1-v^2/c^2}} E_x \end{aligned} \right\}$$

Interprétation géométrique

$$\left. \begin{aligned} c\tilde{t} &= \frac{1}{\sqrt{1-v^2/c^2}} ct + \frac{-v/c}{\sqrt{1-v^2/c^2}} x \\ \tilde{x} &= \frac{-v/c}{\sqrt{1-v^2/c^2}} ct + \frac{1}{\sqrt{1-v^2/c^2}} x \end{aligned} \right\}$$

$$\begin{aligned} t^* &= ct \\ \tilde{t}^* &= c\tilde{t} \end{aligned}$$

$$\begin{pmatrix} \tilde{t}^* \\ \tilde{x} \end{pmatrix} = T^* \begin{pmatrix} t^* \\ x \end{pmatrix}$$

$$T^* = \frac{1}{\sqrt{1-v^2/c^2}} \begin{pmatrix} 1 & -v/c \\ -v/c & 1 \end{pmatrix}$$

$$\left. \begin{aligned} \tilde{E}_{ct} &= \frac{1}{\sqrt{1-v^2/c^2}} E_{ct} + \frac{v/c}{\sqrt{1-v^2/c^2}} E_x \\ \tilde{E}_x &= \frac{v/c}{\sqrt{1-v^2/c^2}} E_{ct} + \frac{1}{\sqrt{1-v^2/c^2}} E_x \end{aligned} \right\}$$

Composantes de $\tilde{E}_{ct}$ $\left(\frac{1}{\sqrt{1-v^2/c^2}} ; \frac{v/c}{\sqrt{1-v^2/c^2}} \right)$
 " $\tilde{E}_x$ $\left(\frac{v/c}{\sqrt{1-v^2/c^2}} ; \frac{1}{\sqrt{1-v^2/c^2}} \right)$

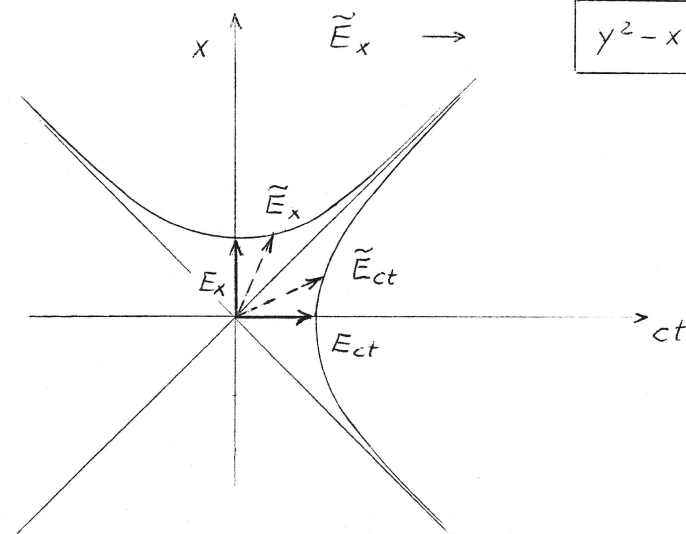
si v : paramètre

$$\tilde{E}_{ct} \left| \begin{array}{l} x = \frac{1}{\sqrt{1-v^2/c^2}} \\ y = \frac{v/c}{\sqrt{1-v^2/c^2}} \end{array} \right| \begin{array}{l} (\dots)^2 \\ (\dots)^2 \end{array}$$

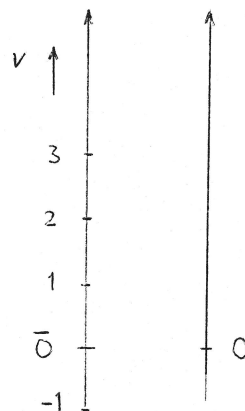
$$\boxed{x^2 - y^2 = 1}$$

hyperbole

$$\boxed{y^2 - x^2 = 1}$$



I 3 Un référentiel en mouvement :
"les apparences sont trompeuses"



Comment apparaît le réf. $(\tilde{O} \tilde{x})$ à un "observateur" (Ox) ?

Expérience N°1 Au moment $\tilde{t} = 0$ des "flashes"

sont déclenchés en $\tilde{x} = 0, \pm 1, \pm 2$, etc... Que voit l'obs. qui se trouve dans l'ancien système?

Evènements : $(\tilde{t} = 0, \tilde{x} = 0)$ $(\tilde{t} = 0, \tilde{x} = 1)$...

$(\tilde{t} = 0, \tilde{x} = -1)$

Transformation de Lorentz

$$\begin{aligned} t &= \frac{v/c^2}{\sqrt{1 - v^2/c^2}} \tilde{x} \\ x &= \frac{1}{\sqrt{1 - v^2/c^2}} \tilde{x} \end{aligned}$$

$\tilde{t}$	$\tilde{x}$	t	x
0	-1	$-\frac{v/c^2}{\sqrt{1 - v^2/c^2}}$	$-\frac{1}{\sqrt{1 - v^2/c^2}}$
0	0	0	0
0	1	$\frac{v/c^2}{\sqrt{1 - v^2/c^2}}$	$\frac{1}{\sqrt{1 - v^2/c^2}}$
0	2	$2 \frac{v/c^2}{\sqrt{1 - v^2/c^2}}$	$\frac{2}{\sqrt{1 - v^2/c^2}}$
0	3	$3 \frac{v/c^2}{\sqrt{1 - v^2/c^2}}$	$\frac{3}{\sqrt{1 - v^2/c^2}}$

La simultanéité n'est pas maintenue ; mauvaise notion

→ à écarter

$$\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}} < 1 \quad \text{d'où} \quad \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} > 1$$

Les évènements sont observés en des points distants > 1 .

Expérience N°2

(1) Déclenchons une suite de flashes en $\tilde{x} = 0, \pm 1, \pm 2, \pm 3$ qui paraît simultanée en (Ox) .

(2) Quelle est la distance observée entre deux flashes ?

$$\begin{aligned} \tilde{t} &= \frac{-v/c^2}{\sqrt{1 - v^2/c^2}} x \\ \tilde{x} &= \frac{1}{\sqrt{1 - v^2/c^2}} x \end{aligned} \quad t=0$$

d'où

$$\begin{aligned} \tilde{x}_1 = 1 & \quad x_1 = \sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}} \cdot 1 \\ \vdots & \quad \vdots \\ \tilde{x}_k = k & \quad x_k = \sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}} \cdot k \end{aligned}$$

$\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}} < 1$

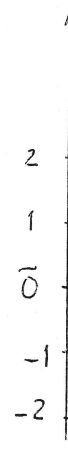
→ c'est la contraction de Lorentz

reprenons : $\tilde{t}_1 = \frac{-v/c^2}{\sqrt{1 - v^2/c^2}} x_1 = -v/c^2$

$$\tilde{t}_k = \frac{-v/c^2}{\sqrt{1 - v^2/c^2}} x_k = -(v/c^2) k$$

Les flashes doivent être déclenchés aux moments :

$$\tilde{t}_k = -k \frac{v}{c^2}$$



$$\tilde{t}_2 = -2v/c^2$$

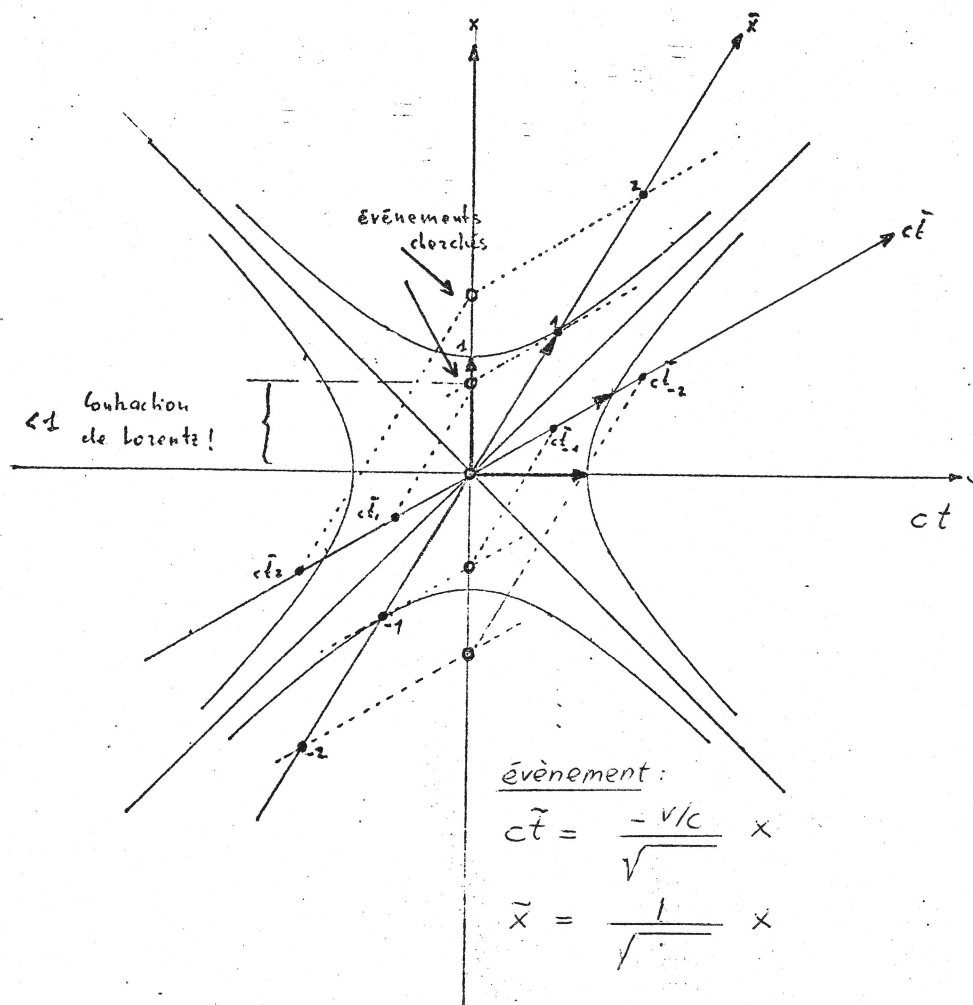
$$\tilde{t}_1 = -v/c^2$$

$$\tilde{t}_0 = 0$$

$$\tilde{t}_{-1} = v/c^2$$

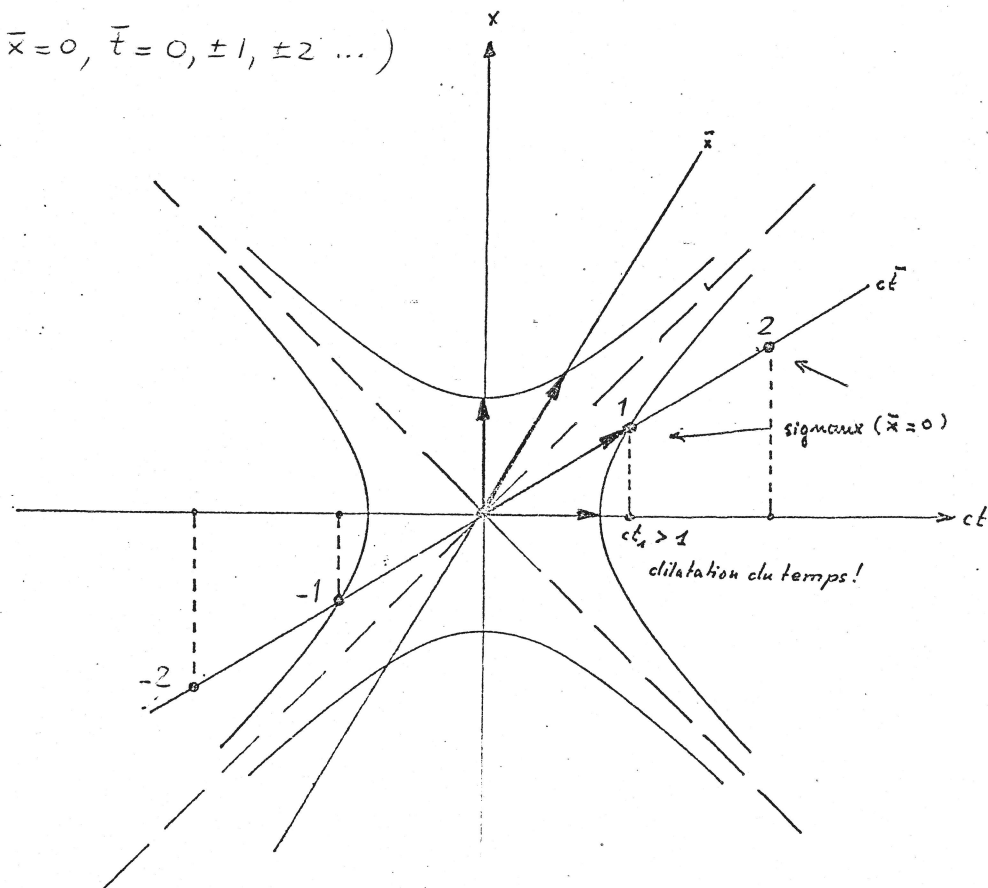
ordre dans lequel il faut déclencher les flashes (mèche).

② (voir expérience 2b) Des événements ont lieu en $\bar{x} = 0, \pm 1, \pm 2, \dots$. Trouver le temps $\bar{t}_k$ correspondant à chaque événement tel que ces événements paraissent simultanés par rapport au système (Ox) . Quel est la "distance" des événements en (Ox) ? (Étude qualitative, graphique seulement).



③ (voir expérience 3) Un émetteur en mouvement émet des signaux avec une période $T=1$. Observer ces événements dans le système Ox . (étude qualitative, graphique).

Évènement
($\bar{x} = 0, \bar{t} = 0, \pm 1, \pm 2, \dots$)



I.4 L'univers relativiste

Rappel : Forme quadratique

soit $f(x, y)$ bilinéaire symétrique, alors $q(x) = f(x, x)$ est la forme quadratique induite par f .

Proposition Une forme bilinéaire symétrique est déterminée par sa forme quadratique associée $x^t A y$, sym : $f(x, y) = f(y, x)$

Démonstration : voir exercice

"L'univers" et sa forme quadratique

"univers" $\equiv$ "espace-temps"

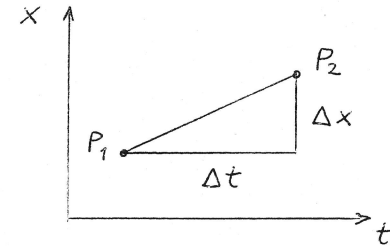
(1) Esp. vectoriel : événements P ; vecteur $\vec{OP}$.

Dans un référentiel d'inertie, les composantes de $\vec{OP}$: (t, x) signifient temps et distance de P par rapport à l'évènement O mesuré "classiquement".

(2) Forme bilinéaire dont la matrice pour tout réf. d'inertie est:

$$\begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1/c^2 \end{pmatrix} \text{ ou } \begin{pmatrix} c^2 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}$$

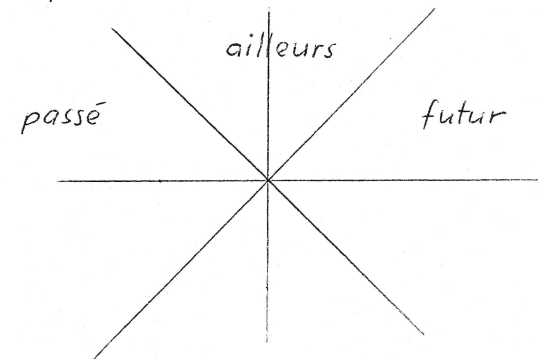
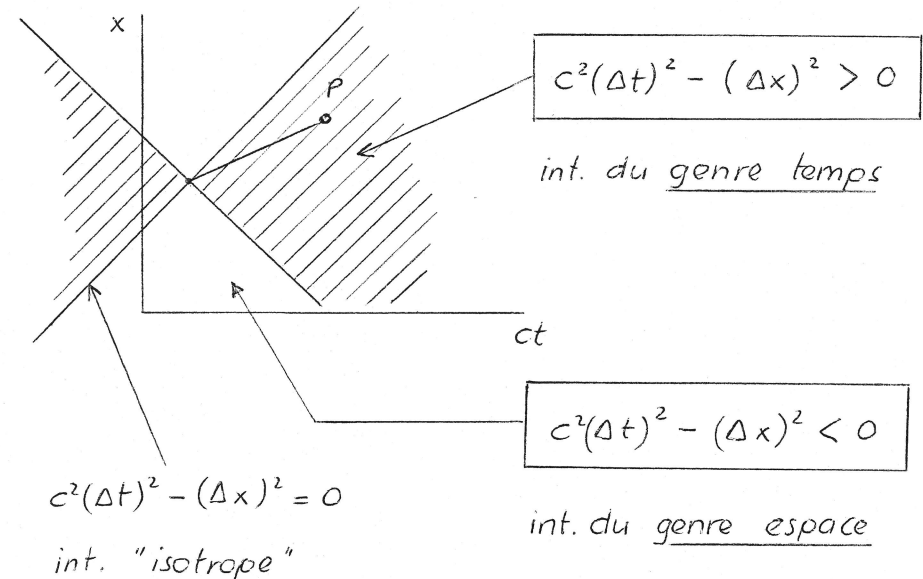
L'intervalle "entre" deux événements



$$c^2(\Delta t)^2 - \Delta x^2 \text{ invariant}$$

$$(\Delta t)^2 - \frac{1}{c^2}(\Delta x)^2 \text{ aussi invariant}$$

Classification des intervalles



Notations :

Pour un intervalle du genre temps :

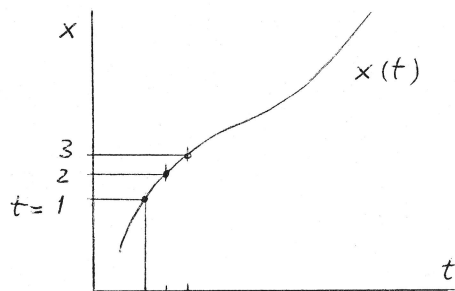
$$\Delta T = \sqrt{(\Delta t)^2 - \frac{1}{c^2} (\Delta x)^2} \quad \begin{array}{l} \text{"temps propre"} \\ \text{ou "temps local"} \end{array}$$

intervalle du genre espace :

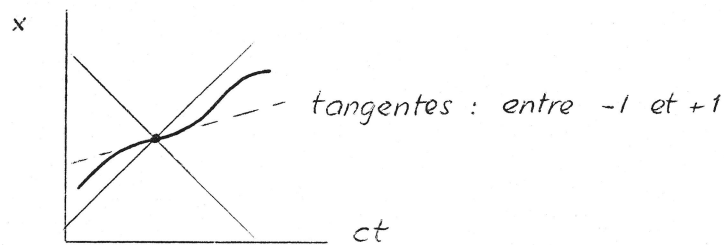
$$\Delta G = \sqrt{(\Delta x)^2 - c^2 (\Delta t)^2} \quad \text{distance propre}$$

"Ligne d'univers"

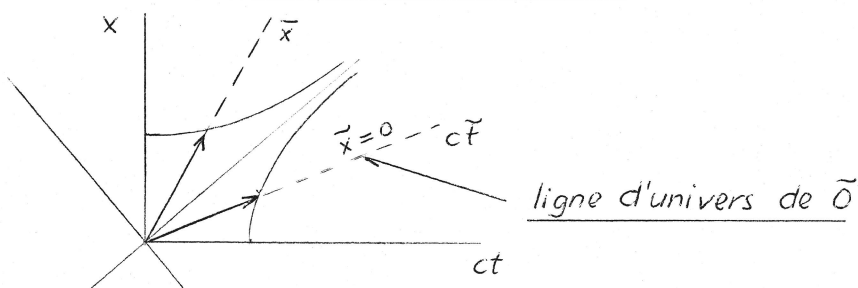
graphe



Ligne d'univers d'un point matériel



Ligne d'univers de l'origine d'un réf.



Signification du "temps propre" de l'origine

a) dans le système (Ox) , 2 évèn. $(0,0)$; $(\Delta t, 0)$

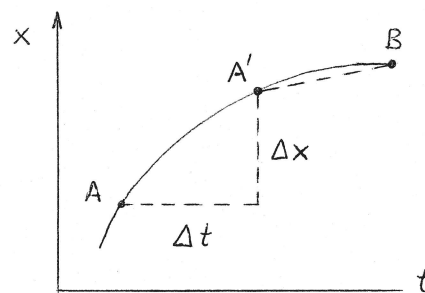
$$\Delta T = \sqrt{(\Delta t)^2 - \frac{1}{c^2} (\Delta x)^2} = \Delta t$$

b) ... $(O\bar{x})$

$$\Delta T = \Delta \tilde{t}$$

Le temps propre d'un point immobile (par rapport à un réf. d'inertie) correspond au temps Δt mesuré (dans le même référentiel).

Paramétrisation des lignes d'univers par le temps propre



$$\begin{aligned} \Delta T_{AA'} &= \sqrt{(\Delta t)^2 - \frac{1}{c^2} (\Delta x)^2} \\ &= \sqrt{1 - \frac{1}{c^2} \left(\frac{\Delta x}{\Delta t} \right)^2} \Delta t \end{aligned}$$

$$\tau_{AB} = \lim \sum \Delta T = \int_{t_A}^{t_B} \sqrt{1 - \frac{\dot{x}^2}{c^2}} dt$$

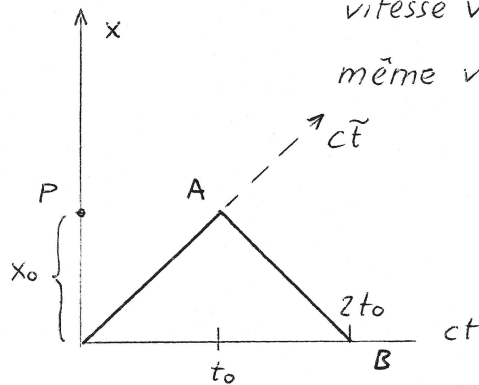
Signification physique du temps propre τ_{AB} : temps mesuré par une horloge (idéale) dont l'arc $\widehat{AB}$ est la ligne d'univers.

τ comme paramètre : $\tau(t) = \int_{cte}^t \sqrt{1 - \frac{\dot{x}^2}{c^2}} dt$

τ_{AB} est invariant par rapport à des changements de référentiels d'inertie

Exemple

Un point se déplace de O à P avec une vitesse $v = \frac{c}{2}$, puis il revient avec la même vitesse. Temps propre écoulé ?



$$v = \frac{c}{2} = \frac{x_0}{t_0} \rightarrow t_0 = \frac{2x_0}{c}$$

$$\tau_{OAB} = 2 \tau_{OA}$$

$$\begin{aligned} \Delta \tau_{OA} = \tilde{\tau}_A &= \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{1}{4}}} t_0 + \frac{-1/2c}{\sqrt{1 - \frac{1}{4}}} x_0 \\ &= \frac{4}{c\sqrt{3}} x_0 - \frac{2}{2c\sqrt{3}} x_0 = \frac{1}{c\sqrt{3}} 3x_0 = \sqrt{3} \frac{x_0}{c} \end{aligned}$$

Comparer avec t_0

$$\frac{\tilde{\tau}_A}{t_0} = \frac{\sqrt{3}}{2} \simeq 0,86 \dots$$

ce n'est pas un paradoxe!
voir aussi les muons

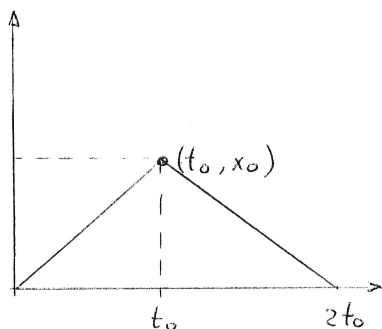
Exercice 1

Montrer graphiquement et algébriquement que si :

- l'intervalle d'un événement satisfait à l'inégalité $c^2 t^2 - x^2 > 0$ (l'év. est situé dans le "futur" par rapport à l'origine O), alors pour tout référentiel d'inertie l'év. a lieu après O.
- $c^2 t^2 - x^2 < 0$ pour un événement ("ailleurs"), alors on peut choisir des référentiels d'inertie pour lesquels l'év. a lieu resp. avant, simultanément, après O.

Exercice 2

Paradoxe des jumeaux Un astronaute quitte la terre avec une vitesse $v = \frac{12}{13} c$. Il voyage pendant 5 ans (selon son horloge), puis il rentre avec la même vitesse. En partant il avait 30 ans en arrivant donc 40 ans. Quel est l'âge de son frère jumeau lors de son retour ?



$$\frac{x_0}{t_0} = \frac{12}{13} c \quad \text{d'où : } x_0 = \frac{12}{13} c t_0$$

$$(\Delta T)^2 = 5^2 = (\Delta t)^2 - \left(\frac{\Delta x}{c} \right)^2 =$$

$$= (t_0)^2 - \left(\frac{12}{13} t_0 \right)^2 =$$

$$= t_0^2 \left(\frac{169 - 144}{169} \right) = t_0^2 \frac{25}{169}$$

$$\text{d'où : } t_0 = \frac{13}{5} \Delta T = 13 \text{ ans}$$

$$2t_0 = 26 \text{ ans} : \text{ son frère aura } 56 \text{ ans}$$

distance parcourue :

$$x_0 = \frac{12}{13} c \frac{13}{5} \Delta T = \frac{12}{5} c \Delta T = 12 \text{ années lum.}$$

(éloignement max.)

I.5 La notion de vitesse

La formule de la "composition des vitesses"

mouvement unif. $x = ut$ d'où $\bar{x} = \bar{u} \bar{t}$

$$\begin{aligned} \bar{t} &= \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} t - \frac{v/c^2}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} ut \\ \bar{x} &= \frac{-v}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} t + \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} ut \end{aligned} \quad \left| \quad \begin{aligned} &= \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} \left(1 - \frac{vu}{c^2} \right) t \\ &= \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} (-v + u) t \end{aligned} \right.$$

$$\bar{u} = \frac{\bar{x}}{\bar{t}}$$

$$\boxed{\bar{u} = \frac{u - v}{1 - \frac{v}{c^2} u}}$$

ou :

$$\boxed{u = \frac{\bar{u} + v}{1 + \frac{v}{c^2} \bar{u}}}$$

→ formule de transformation des vitesses

Remarque : u et $\bar{u}$ sont des grandeurs physiques !

v se rapporte au changement de base

"Non additivité" des vitesses

$$u_3 = u_1 + u_2$$

$$\bar{u}_3 = ?$$

$$\bar{u}_1 = \frac{u_1 - v}{1 - \frac{v}{c^2} u_1}$$

$$\bar{u}_2 = \frac{u_2 - v}{1 - \frac{v}{c^2} u_2}$$

$$\bar{u}_3 = \frac{u_1 + u_2 - v}{1 - \frac{v}{c^2} (u_1 + u_2)}$$

$$\bar{u}_1 + \bar{u}_2 \neq u_3$$

en général, v. ex.

Critique de la notion de vitesse

1) $u = \frac{\Delta x}{\Delta t}$ Le quotient des composantes d'un vecteur $\left(\frac{x}{y}\right)$ n'est pas un invariant.

2) $\bar{u} = \frac{\bar{u} - v}{1 - \frac{v}{c^2} u}$ aucune grandeur raisonnable ne se transforme de cette manière

Le "vecteur vitesse"

Rappel : $x^i(t)$ trajectoire, alors $\dot{x}^i$ est un vecteur

Ligne d'univers :

$$\begin{cases} t = t(\tau) \\ x = x(\tau) \end{cases}$$

↑ param. → temps pr.

Composantes du vecteur vitesse U

Définition :

$$U^0 = \frac{dt}{d\tau} \quad U^1 = \frac{dx}{d\tau}$$

Expression des composantes de U en fct. de t
(ligne d'univers donnée $x = x(t)$)

$$U^0 = \frac{dt}{d\tau} = \frac{1}{\frac{d\tau}{dt}} = \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{\dot{x}^2}{c^2}}} \neq 0$$

$$U^1 = \frac{dx}{d\tau} = \frac{dx}{dt} \frac{dt}{d\tau} = \frac{\dot{x}}{\sqrt{1 - \frac{\dot{x}^2}{c^2}}}$$

Expression de $\dot{x}$ par les comp. de U

$$(U^1)^2 \left(1 - \frac{\dot{x}^2}{c^2}\right) = \dot{x}^2 \quad (U^1)^2 = \dot{x}^2 \left(1 + \frac{(U^1)^2}{c^2}\right)$$

$$\dot{x} = \frac{U^1}{\sqrt{1 + \frac{(U^1)^2}{c^2}}}$$

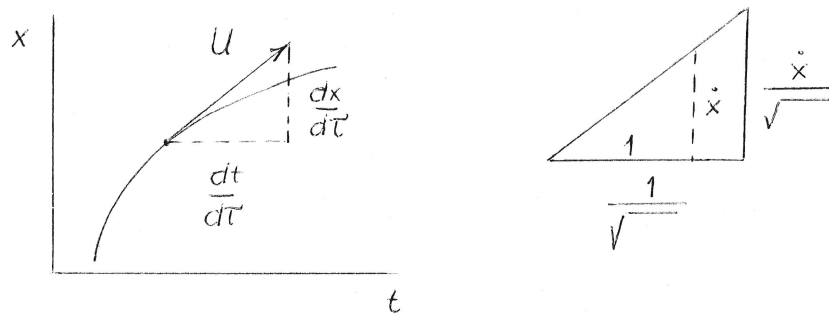
La "valeur absolue" de U

$$\left(\frac{dt}{d\tau}\right)^2 = \frac{1}{1 - \frac{\dot{x}^2}{c^2}} \quad \left(\frac{dx}{d\tau}\right)^2 = \frac{\dot{x}^2}{1 - \frac{\dot{x}^2}{c^2}}$$

$$\rightarrow \sqrt{(U^0)^2 - \frac{1}{c^2} (U^1)^2} = \sqrt{1} = 1$$

la vitesse est du genre temps !

Interprétation graphique du vecteur U



Transformation des composantes du vecteur vitesse U

$$\begin{pmatrix} \bar{U}^0 \\ \bar{U}^1 \end{pmatrix} = T \begin{pmatrix} U^0 \\ U^1 \end{pmatrix}$$

Transformation de $\ddot{x}$

$$\begin{aligned} \bar{t} &= \frac{1}{\gamma} t - \frac{v/c^2}{\gamma} x \\ \bar{x} &= \frac{-v}{\gamma} t + \frac{1}{\gamma} x \end{aligned} \quad \text{si } x = x(t) \text{ ss. forme trad.}$$

$$\begin{aligned} d\bar{t} &= \frac{1}{\gamma} dt - \frac{v/c^2}{\gamma} \frac{dx}{dt} dt \\ d\bar{x} &= \frac{-v}{\gamma} dt + \frac{1}{\gamma} \frac{dx}{dt} dt \end{aligned}$$

$$\frac{d\bar{x}}{d\bar{t}} = \frac{\frac{dx}{dt} - v}{1 - \frac{v}{c^2} \frac{dx}{dt}}$$

Même formule que pour les vitesses constantes.

Le "vecteur accélération"

définition :

$$A = \frac{d}{d\tau} U$$

$$(a^0, a^1) = \left(\frac{dU^0}{d\tau}, \frac{dU^1}{d\tau} \right) = \left(\frac{d^2 t}{d\tau^2}, \frac{d^2 x}{d\tau^2} \right)$$

Expression des composantes de A par $x(t)$

$$\frac{d}{d\tau} = \frac{d}{dt} \cdot \frac{dt}{d\tau} = \frac{d}{dt} \cdot \left(\frac{1}{\frac{d\tau}{dt}} \right) = \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{\dot{x}^2}{c^2}}} \frac{d}{dt}$$

$$a^0 = \frac{d}{d\tau} U^0 = \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{\dot{x}^2}{c^2}}} \frac{d}{dt} \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{\dot{x}^2}{c^2}}} = \frac{\dot{x} \ddot{x} / c^2}{(1 - \frac{\dot{x}^2}{c^2})^{3/2}}$$

$$a^0 = \frac{1}{c^2} \frac{\dot{x} \ddot{x}}{(1 - \frac{\dot{x}^2}{c^2})^2}$$

$$a^1 = \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{\dot{x}^2}{c^2}}} \frac{d}{dt} \frac{\dot{x}}{\sqrt{1 - \frac{\dot{x}^2}{c^2}}} = \frac{\ddot{x}}{(1 - \frac{\dot{x}^2}{c^2})^2}$$

Valeur absolue de A

$$\|A\|^2 = a^0{}^2 - \frac{1}{c^2} a^1{}^2 = \frac{\ddot{x}^2}{c^2 (1 - \frac{\dot{x}^2}{c^2})^4} \underbrace{\left(\frac{\dot{x}^2}{c^2} - 1 \right)}_{< 0} < 0$$

genre espace

Orthogonalité entre U et A

$$U^0 a^0 - \frac{1}{c^2} U^1 a^1 = \frac{\dot{x} \ddot{x}}{c^2 \left(\right)^{5/2}} - \frac{\dot{x} \ddot{x}}{c^2 \left(\right)^{5/2}} = 0$$

Transformation des valeurs $\frac{d^2 x}{dt^2}$

$$\frac{d\bar{x}}{d\bar{t}} = \frac{\dot{x} - v}{1 - \frac{v}{c^2} \dot{x}} \left| \leftarrow \frac{d}{dt} \right. ; \quad \frac{dx}{dt} = \dot{x}$$

$$\begin{aligned} \frac{d^2 \bar{x}}{d\bar{t}^2} \cdot \frac{d\bar{t}}{dt} &= \frac{\left(1 - \frac{v\dot{x}}{c^2}\right) \ddot{x} - \frac{v}{c^2} \ddot{x} (\dot{x} - v)}{\left(1 - \frac{v\dot{x}}{c^2}\right)^2} \\ &= \frac{(1 - v^2/c^2) \ddot{x}}{\left(1 - \frac{v\dot{x}}{c^2}\right)^2} \end{aligned}$$

$$\frac{d\bar{t}}{dt} = \frac{1}{\gamma} - \frac{v/c^2}{\gamma} \dot{x}$$

$$\frac{d^2 \bar{x}}{d\bar{t}^2} = \frac{\left(1 - \frac{v^2}{c^2}\right)^{3/2}}{\left(1 - \frac{v\dot{x}}{c^2}\right)^3} \ddot{x}$$

Formule compliquée car l'acc. n'est pas une "bonne notion".

II 1. Le principe fondamental de la mécanique

Impulsion $\underline{P = m U}$

vitesse U : vecteur

masse m : scalaire

principe fond.

$$\frac{dP}{d\tau} = F$$

on ne peut pas démontrer cette loi : expérience

En composantes :

$$p^0 = \frac{m}{\sqrt{1 - \frac{\dot{x}^2}{c^2}}} \quad p^1 = \frac{m \dot{x}}{\sqrt{1 - \frac{\dot{x}^2}{c^2}}}$$

$$\frac{dp^0}{d\tau} = \frac{dp^0}{dt} \frac{dt}{d\tau} = \frac{d(mU^0)}{dt} \cdot \frac{1}{\frac{d\tau}{dt}} = \frac{m \dot{x} \ddot{x}}{c^2 \left(1 - \frac{\dot{x}^2}{c^2}\right)^2} = f^0$$

$$\frac{dp^1}{d\tau} = \frac{dp^1}{dt} \frac{1}{\frac{d\tau}{dt}} = \frac{m \ddot{x}}{\left(1 - \frac{\dot{x}^2}{c^2}\right)^2} = f^1$$

La composante f^1 et les éq. du mouvement

$$f^1 = \frac{d}{d\tau} \left(\frac{m \dot{x}}{\sqrt{1 - \frac{\dot{x}^2}{c^2}}} \right) = \frac{d}{dt} \left(\frac{m \dot{x}}{\sqrt{1 - \frac{\dot{x}^2}{c^2}}} \right) \frac{dt}{d\tau}$$