

Les transformations de Lorentz
interprétées en eq d'onde des ondes

$$x' = \frac{x - vt}{b}$$

$$t' = \frac{t - \frac{vx}{c^2}}{b}$$

Retourons au fil élastique parfait:

Équations:
$$\begin{cases} u + p(x,t) = f_1(ct-x) + g_1(ct+x) \\ l_2(x,t) = f_2(ct-x) + g_2(ct+x) \\ l_3(x,t) = f_3(ct-x) + g_3(ct+x) \end{cases}$$

d'onde stationnaire $\square l_i = 0$

fil: masse unitaire m
raideur unitaire r : alors $c = \sqrt{\frac{r}{m}}$

comparaison avec un fil électrique: $L =$ capacité par unité de longueur, alors $c = \frac{1}{\sqrt{LC}}$
câble de 75 Ω , ici, = impédance $\sqrt{\frac{L}{C}}$: donc $v \approx \frac{1}{C}$, $L \approx m$.

Faisons une TL:
$$\begin{aligned} ct' - x' &= \frac{1 + \frac{v}{c}}{b} (ct - x) \\ ct' + x' &= \frac{1 - \frac{v}{c}}{b} (ct + x) \end{aligned}$$

On écrit $f(t - \frac{x}{c})$: on insiste sur la périodicité de f / temps

Considérons $l(x,t) = f(ct-x) + g(ct+x)$ (π)

$L(x,t) = l(x',t') = f(b_1(ct-x)) + g(b_2(ct+x))$ (π')

Car d'une onde stationnaire: $l(x,t) = f(ct-x) - f(ct+x)$ f de période.

On a des points fixes: $l(\frac{mP}{2}, t) = 0$:

et: $\cos \frac{\pi}{c}(ct-x)$ est de période $2c$ en x
 2 en t .

$l(x,t) = \dots - \cos \frac{\pi}{c}(ct+x)$

$L(x,t) = l(x',t')$... mais que sont les points fixes devenus?

$L(\frac{mP + \frac{vP}{c}}{2}, t) = 0$: sont-ce des points fixes? $(b = \sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}})$

Cette onde se déplace et elle est la superposition d'une onde progressive à grande fréquence et d'une onde régressive à petite vitesse.

Interprétons les battements comme donnant lieu à des horloges qui se comptent en un certain nombre de points équidistants

On introduit aussi des abscisses et on peut étudier : la simultanéité
+ les distances entre événements

et ils sont différents dans les systèmes au repos et en mouvement.

Ainsi, la simultanéité d'un système de référence A une notion relative.

De même les longueurs : il faut que 2 points soient mesurés simultanément !
→ symétrie des formules de Lorentz ne correspond pas à des symétries réellement observées.

CA : Les ϑ de Lorentz sont applicables aux corps vibrants.

Ici, ϑ de Lorentz sont considérées indépendamment de théorie de la relativité.

On obtient néanmoins que $E_{vib} = \frac{E_{repos}}{b}$