

<b>Zeitschrift:</b>	Archives des sciences physiques et naturelles
<b>Herausgeber:</b>	Société de Physique et d'Histoire Naturelle de Genève
<b>Band:</b>	2 (1920)
<b>Artikel:</b>	Sur l'impossibilité de considérer comme des périodes les paramètres représentant le temps dans la théorie de la relativité : application au déplacement des raies solaire
<b>Autor:</b>	Guillaume, Edouard
<b>DOI:</b>	<a href="https://doi.org/10.5169/seals-742545">https://doi.org/10.5169/seals-742545</a>

#### **Nutzungsbedingungen**

Die ETH-Bibliothek ist die Anbieterin der digitalisierten Zeitschriften auf E-Periodica. Sie besitzt keine Urheberrechte an den Zeitschriften und ist nicht verantwortlich für deren Inhalte. Die Rechte liegen in der Regel bei den Herausgebern beziehungsweise den externen Rechteinhabern. Das Veröffentlichen von Bildern in Print- und Online-Publikationen sowie auf Social Media-Kanälen oder Webseiten ist nur mit vorheriger Genehmigung der Rechteinhaber erlaubt. [Mehr erfahren](#)

#### **Conditions d'utilisation**

L'ETH Library est le fournisseur des revues numérisées. Elle ne détient aucun droit d'auteur sur les revues et n'est pas responsable de leur contenu. En règle générale, les droits sont détenus par les éditeurs ou les détenteurs de droits externes. La reproduction d'images dans des publications imprimées ou en ligne ainsi que sur des canaux de médias sociaux ou des sites web n'est autorisée qu'avec l'accord préalable des détenteurs des droits. [En savoir plus](#)

#### **Terms of use**

The ETH Library is the provider of the digitised journals. It does not own any copyrights to the journals and is not responsible for their content. The rights usually lie with the publishers or the external rights holders. Publishing images in print and online publications, as well as on social media channels or websites, is only permitted with the prior consent of the rights holders. [Find out more](#)

**Download PDF:** 07.01.2026

**ETH-Bibliothek Zürich, E-Periodica, <https://www.e-periodica.ch>**

rayons pour pouvoir calculer, par de simples formules, la hauteur de la couche poussiéreuse. Des mesures de ce genre pourront donc donner des renseignements précieux sur l'étude de la constitution de l'atmosphère terrestre.

Edouard GUILLAUME (Berne). — *Sur l'impossibilité de considérer comme des périodes les paramètres représentant le temps dans la Théorie de la relativité. Application au déplacement des raies solaires.*

Lorsqu'on mesure une *même* durée à l'aide de plusieurs horloges de périodes différentes  $\Theta, \Theta', \dots$ , les nombres obtenus  $\tau, \tau', \dots$  sont en raison inverse des durées :

$$\Theta\tau = \Theta'\tau' = \dots$$

La Théorie de la relativité a pour base la transformation de Lorentz, qui permet de passer d'un système de référence rectangulaire  $S(x, y, z, \tau)$  à un système  $S'(x', y', z', \tau')$  en translation uniforme de vitesse  $v = \alpha c_0$  par rapport au premier;  $c_0$  est la vitesse de la lumière,  $\alpha$  une constante. Une des relations de la transformation est la suivante :

$$(1) \quad c_0\tau = \beta(c_0\tau' + \alpha x'), \quad \beta^2 = 1 : (1 - \alpha^2).$$

Imaginons qu'un train d'ondes planes traverse les deux systèmes ; soit  $\varphi'$  l'angle du train d'ondes avec  $O'x'$ . La Théorie donne pour l'effet Doppler-Fizeau la relation :

$$(2) \quad \Theta = \frac{\Theta'}{\beta(1 + \alpha \cos \varphi')}.$$

D'autre part, on a :

$$x' = c_0\tau' \cos \varphi'$$

d'où en substituant dans (1) :

$$(3) \quad \tau = \tau' \beta(1 + \alpha \cos \varphi').$$

De (2) et (3) on tire :

$$\Theta \cdot \tau = \Theta' \cdot \tau'.$$

Pour une durée infiniment petite, on a :

$$(4) \quad \Theta \cdot d\tau = \Theta' \cdot d\tau'.$$

Il résulte de cette relation qu'il est impossible de considérer  $d\tau$  et  $d\tau'$  comme des périodes. Or, c'est justement ce que M. Einstein fait

dans le calcul du déplacement des raies solaires<sup>1</sup>. Comme on sait, ce calcul repose sur la relation :

$$(5) \quad d\tau_s = \frac{d\tau}{\sqrt{g_{44}}} = \frac{d\tau}{\sqrt{1 - \frac{a}{R}}} = d\tau \left(1 + \frac{a}{R}\right) > d\tau$$

$$a = \frac{2GM}{c_0^2}$$

( $G$  = constante de gravitation,  $M$  = masse,  $R$  = rayon du Soleil);  $d\tau_s$  serait la *période* d'une source lumineuse sur le Soleil et  $d\tau$  la période d'une source identique sur la Terre; comme  $d\tau_s > d\tau$ , la lumière émise par la première serait plus rouge que celle émise par la seconde. On voit que c'est impossible;  $d\tau_s$  et  $d\tau$  sont simplement des mesures différentes de la *même* durée.

Que peut-on tirer de la Théorie quant aux fréquences lumineuses? Lorsqu'on introduit le temps universel (voir la communication ci-dessous), l'action gravifique d'une masse  $M$  peut être caractérisée par le fait qu'en chaque point un signal lumineux bref produit une surface d'onde élémentaire *ellipsoïdale*, et non plus sphérique comme dans un espace galiléen. Le champ étant symétrique autour de  $M$ , situé à l'origine  $O$ , plaçons-nous par exemple sur l'axe des  $x$ , au point  $P(x = r, 0, 0)$ . L'ellipsoïde de la vitesse de la lumière en ce point est :

$$\frac{c_x^2}{c_0^2 \left( \frac{1 - \frac{a}{r}}{1 + \frac{a}{r}} \right)} + \frac{c_y^2}{c_0^2 \left( 1 - \frac{a}{r} \right)} + \frac{c_z^2}{c_0^2 \left( 1 - \frac{a}{r} \right)} = 1.$$

Pour un rayon se propageant le long de  $Ox$ , on a :

$$c_x = c_0 \sqrt{\frac{1 - \frac{a}{x}}{1 + \frac{a}{x}}}.$$

La vitesse est donc une fonction du lieu, et  $c_x$  est la vitesse au point d'abscisse  $x$ , où est supposé placé l'observateur. Peut-on poser, par analogie avec l'effet Doppler-Fizeau de la Théorie restreinte<sup>2</sup>:

<sup>1</sup> EINSTEIN, A., Die Grundlage der allgemeinen Relativitätstheorie, Leipzig, 1916, p. 62 et *Ann. d. Phys.*, **49**, 1916.

<sup>2</sup> Voir *Archives*, (4), **46**, p. 316; *ibid.* (5), **2**, pp. 125 et suiv.

$$\frac{c_x}{c_0} = \frac{\nu_x}{\nu_0}, \quad \text{d'où} \quad \nu_x = \nu_0 \sqrt{\frac{1 - \frac{a}{x}}{1 + \frac{a}{x}}} < \nu_0,$$

où  $\nu_x$  et  $\nu_0$  sont les fréquences correspondantes? Il semblerait que le principe de l'équivalence autorisât cette analogie; mais alors la fréquence deviendrait une *fonction de lieu*, comme la vitesse de la lumière; l'action du champ ne s'exercerait pas sur la source même, mais *tout le long* du rayon lumineux, en chacun de ses points, jusqu'à l'infini. Quoi qu'il en soit, les considérations précédentes mettent en évidence une seconde difficulté de la formule (5): Pourquoi, en effet, avoir posé

$$x = r = R$$

dans cette formule du moment que l'observateur se trouve placé sur la Terre? Cela tient évidemment à ce que, pour M. Einstein,  $d\tau$  et  $d\tau'$  ne sont pas simplement des quantités proportionnelles aux « chemins lumineux », mais représentent le « temps » en soi pour *tous* les phénomènes (physiques, chimiques, physiologiques, etc.) se passant au point considéré. En outre, M. Einstein est obligé d'admettre qu'une fois émise par la source, la fréquence se conserve dans l'espace tout le long du rayon, comme si cet espace était *galiléen*<sup>1</sup>.

Chs. WILLIGENS (Berne). — *Interprétation géométrique du temps universel dans la Théorie de la relativité restreinte.*

M. Guillaume a montré<sup>2</sup> comment on peut introduire un paramètre unique  $t$  pour représenter le temps dans la Théorie de la relativité

<sup>1</sup> Quant à la vérification expérimentale, on trouvera dans le numéro d'avril 1920 de *The Observatory* (Greenwich) deux études intéressantes, l'une de J. Evershed (Kodaikanal, Indes Anglaises), l'autre de Charles E. St. John (Mount Wilson Observatory). On verra combien grands sont les écarts entre les valeurs observées et les valeurs calculées au moyen de la formule ci-dessus. Ainsi, dans la région 6229, 380 Å, la moyenne des premières est de 0,005 Å, tandis que la valeur calculée est de 0,013 Å. Cet écart est trop considérable pour être attribué à un manque de stabilité des raies ou à des erreurs d'observation (St. John). D'autre part, MM. L. Grebe et A. Bachem (*Zeitschrift für Physik*, 1<sup>re</sup> livraison, 1920) croient pouvoir expliquer les divergences par un effet photographique dû à l'empâtement des raies les unes sur les autres. Enfin, le prof. Julius vient de présenter à l'Académie d'Amsterdam une explication des déplacements, basée sur une dispersion anomale, sans influence de la gravitation (mai, 1920).

<sup>2</sup> Ed. GUILLAUME, La Théorie de la relativité en fonction du temps universel, *Archives*, (4), 46, p. 281 et suiv., 1918; Représentation et