

# IV. — Rotations relatives autour d'axes quelconques.

Objekttyp: **Chapter**

Zeitschrift: **L'Enseignement Mathématique**

Band (Jahr): **8 (1906)**

Heft 1: **L'ENSEIGNEMENT MATHÉMATIQUE**

PDF erstellt am: **20.09.2024**

## **Nutzungsbedingungen**

Die ETH-Bibliothek ist Anbieterin der digitalisierten Zeitschriften. Sie besitzt keine Urheberrechte an den Inhalten der Zeitschriften. Die Rechte liegen in der Regel bei den Herausgebern.

Die auf der Plattform e-periodica veröffentlichten Dokumente stehen für nicht-kommerzielle Zwecke in Lehre und Forschung sowie für die private Nutzung frei zur Verfügung. Einzelne Dateien oder Ausdrucke aus diesem Angebot können zusammen mit diesen Nutzungsbedingungen und den korrekten Herkunftsbezeichnungen weitergegeben werden.

Das Veröffentlichen von Bildern in Print- und Online-Publikationen ist nur mit vorheriger Genehmigung der Rechteinhaber erlaubt. Die systematische Speicherung von Teilen des elektronischen Angebots auf anderen Servern bedarf ebenfalls des schriftlichen Einverständnisses der Rechteinhaber.

## **Haftungsausschluss**

Alle Angaben erfolgen ohne Gewähr für Vollständigkeit oder Richtigkeit. Es wird keine Haftung übernommen für Schäden durch die Verwendung von Informationen aus diesem Online-Angebot oder durch das Fehlen von Informationen. Dies gilt auch für Inhalte Dritter, die über dieses Angebot zugänglich sind.

l'angle  $\alpha$ , soit  $l$  la longueur de l'arc de ce petit cercle intercepté, si  $r$  est le rayon de la sphère, on a :

$$\frac{l}{R(r)} = \sin \left( \frac{AP}{R(r)} \right) \alpha.$$

Si les rayons AP et PB deviennent infiniment petits on pourra donc écrire en vertu des résultats déjà acquis :

$$\text{Lim } \frac{l}{\text{corde AP}} = \alpha.$$

Or si on projette la figure sur le plan du petit cercle, si P'A est la projection de la corde AP, on a :

$$\text{Lim } \frac{\text{corde PA}}{P'A} = 1, \quad \text{donc aussi,} \quad \text{Lim } \frac{l}{P'A} = \alpha;$$

or

$$l = H(P'A) \cdot \alpha \cdot m',$$

et comme  $\frac{H(P'A)}{P'A}$  a pour limite 1 quand P'A tend vers zéro, on a

$$\text{Lim } \frac{l}{P'A} = \alpha \cdot m',$$

d'où, en comparant les deux limites de  $\frac{l}{P'A}$ , on conclut  $m' = 1$ .

REMARQUE. — Dans la géométrie de la droite ouverte et dans un triangle plan qui a deux côtés infiniment petits le déficit de la somme des angles à 2 angles droits est infiniment petit.

#### IV. — Rotations relatives autour d'axes quelconques.

L'étude déjà faite d'un système de rotations relatives autour d'axes concourants fournit un lemme important qui nous permettra d'aller plus loin.

LEMME FONDAMENTAL. — Soient  $U_1$  et  $U_2$  deux droites actuellement données et ne se coupant pas ; considérons un premier corps solide  $S_1$  animé d'une rotation uniforme de vitesse angulaire  $\omega_1$  autour de  $U_1$ , considérons la droite  $\Delta_2$  de ce solide qui coïncidait avec  $U_2$  à l'époque  $t$ , et envisageons par rapport au solide  $S_1$  un second solide  $S_2$  tournant sur  $S_1$  avec une vitesse angulaire constante  $\omega_2$  ; soit un certain point

du solide  $S_2$ , défini par sa position A à l'époque  $t$ ; à l'époque  $t$  ce point coïncide avec un certain point du solide  $S_1$  qui à l'époque  $t'$  sera venu en B, si on donne alors au point B la rotation relative qu'il doit éprouver autour de la position de  $\Delta_2$  à l'époque  $t'$  avec vitesse angulaire  $\omega_2$  le point B vient en C; C sera la position à l'époque  $t'$  occupée par le point du solide  $S_2$  qui était en A à l'époque  $t$ .

D'autre part, considérons le vecteur issu de A qui représente la vitesse linéaire due à une rotation de vitesse angulaire  $\omega_1$  autour de  $U_1$ ; considérons encore le vecteur issu de B qui représente la vitesse linéaire qu'aurait le point A s'il tournait autour de  $U_2$  avec la vitesse angulaire  $\omega_2$ ; formons le vecteur *résultant* de ces deux vecteurs concourants et multiplions le par la durée  $t' - t$ , nous obtenons ainsi un vecteur AD; je dis que l'extrémité D de ce vecteur sera séparée du point C par un écart infiniment petit d'ordre supérieur à l'ordre de  $t' - t$ .

DÉMONSTRATION. — Observons d'abord que si  $\Omega_3$  est le vecteur résultant de deux vecteurs concourants en O,  $\Omega_1$  et  $\Omega_2$  et que si M est un point de la perpendiculaire élevée de M au plan des trois vecteurs  $\Omega$  la vitesse  $v_3$  de M due à la rotation  $\Omega_3$  sera un vecteur égal au vecteur résultant des deux vecteurs  $v_1$  et  $v_2$  qui représenteraient les vitesses linéaires qui seraient dues aux rotations isolées  $\Omega_1$  et  $\Omega_2$ . (Conséquence des résultats déjà acquis et de l'invariance de l'opération vectorielle; soit alors  $dt = t' - t$  une durée infiniment petite; du mode d'équivalence des vecteurs concourants interprétés par des vitesses de rotation on conclut que le vecteur  $V_3 dt$  est la limite de la droite qui ferme le contour de deux vecteurs successifs MN et NN', lorsque ce contour se modifie à tout instant de la durée  $dt$  de la manière suivante :

N est la position occupée à l'époque  $t + dt$  par un point de  $S_1$  qui était en M à l'époque  $t$ ; le segment NN' est la corde d'un déplacement relatif de  $S_2$  par rapport à  $S_1$ , et tournant autour d'une droite  $\Delta_2$ . Cette corde variable est-elle même entraînée avec le solide  $S_1$  pendant que le point de départ N de cette corde décrit d'un mouvement continu l'arc dont MN est la corde dans la rotation  $\Omega_1$ ; or pendant le déplacement

de  $S_1$  nous pouvons envisager les segments  $NM$  et  $NN'$  comme issus du point mobile  $N$  et *repérés* par rapport à un trièdre de sommet  $N$  et qui serait invariablement lié au solide  $S_1$ ; or la droite  $NM$  issue de  $N$  et ainsi *repérée* TEND vers une droite déterminée de  $S_1$  qui est la tangente en  $N$  à l'arc  $MN$ , et de même la droite  $NN'$  issue de  $N$  et ainsi *repérée* tend vers une droite déterminée de  $S_1$  perpendiculaire au plan de  $N$  et de la droite  $\Delta_2$  qui à l'époque  $t$  porte  $\Omega_2$ ; ces deux droites limites coïncident d'ailleurs à l'époque  $t$  avec les vecteurs distincts  $V_1$  et  $-V_2$ ; on conclut de là aisément par nos lemmes de continuité que :

1. le plan  $MNM'$  qui pivote sur  $M$  fait un angle infiniment petit avec le plan des vecteurs  $V_1$  et  $V_2$ ;

2. l'angle que fait la droite  $\overline{NN'}$  avec le vecteur  $\overline{NM}$  est infiniment peu différent du supplément de l'angle de  $V_2$  et de  $V_1$ ;

3. l'écart entre le point  $N'$  et l'extrémité du vecteur  $V_3 dt$  est infiniment petit du second ordre;

4. l'extrémité du vecteur  $V_3 dt$  et le point où vient l'extrémité du vecteur  $V_2 dt$  par une translation  $V_1 dt$  d'axe  $V_1$  sont séparés par un écart infiniment petit du second ordre.

Nous pouvons maintenant achever la démonstration du lemme.

Nous prendrons comme vecteurs  $V_1$  et  $V_2$  les vitesses linéaires dues aux rotations isolées  $\omega_1$  sur  $U_1$  et  $\omega_2$  sur  $U_2$ .

Ces vecteurs  $V_1$  et  $V_2$  peuvent être réalisés comme vitesses linéaires dues à deux rotations concourantes  $\Omega_1$  et  $\Omega_2$  en un point  $O$  de la perpendiculaire élevée de  $M$  au plan de  $V_1$  et de  $V_2$ . D'autre part en considérant les positions relatives de  $S_1$  tournant autour de  $U_1$  puis de  $\delta_2$  tournant autour de  $\Delta_2$  nous voyons que les cordes  $M\nu$  et  $\nu\nu'$  de ces deux déplacements relatifs peuvent encore être repérées par rapport à un trièdre de sommet  $\nu$  lié au solide  $S_1$ , or bien que ce contour variable  $M\nu\nu'$  soit différent du contour variable  $MNN'$  envisagé tout à l'heure, il possède, dans ses déplacements de pivotement sur  $\nu$  dans  $S_1$  et de pivotement sur  $M$  dans l'espace fixe, les propriétés suivantes :

1. la droite  $M\nu$  pivotant sur  $M$  tend vers la droite du vecteur  $V_1$  ;

2. La corde  $\nu\nu'$  pivotant sur  $\nu$  dans  $S_1$  tend vers une droite de  $S_1$  qui à l'époque  $t$  est dirigée suivant la droite qui porte le vecteur  $V_2$  ;

3. enfin par les lemmes de continuité le plan de contour  $M\nu\nu'$  et le plan de  $V_1$  et  $V_2$  font un angle infiniment petit ;

4. par les mêmes lemmes le point  $\nu'$  est à un écart du second ordre du point où vient l'extrémité du vecteur  $V_2 dt$  subissant la translation dont l'axe est  $V_1 dt$  et dont l'étendue centrale est  $V_1 dt$  donc enfin le vecteur  $\frac{\overrightarrow{M\nu'}}{dt}$  issu de  $M$  a pour valeur limite le vecteur  $V_3$  issu de  $M$ . C. Q. F. D.

REMARQUE. — Le cas où les vecteurs  $V_1$  et  $V_2$  seraient dans un même plan exigerait une légère modification de la démonstration.

COROLLAIRE. — Le vecteur  $\lim. \frac{M\nu'}{dt} = V_3$  est indépendant de l'ordre dans lequel sont envisagés les vecteurs  $\omega_1$  et  $\omega_2$  portés par  $U_1$  et par  $U_2$  donc :

THÉORÈME 15. — Dans le mouvement qui résulte de deux rotations relatives autour de deux axes donnés à l'époque  $t$  tout point du second solide défini par sa position à l'époque  $t$  a une vitesse indépendante de l'ordre des emboitements des solides entraînés.

THÉORÈME 16. — Le théorème précédent se généralise de lui-même pour le cas de  $n$  rotations relatives quelconques.

THÉORÈME 17. — La vitesse linéaire d'un point du solide  $S_n$  défini par sa position à l'époque  $t$  est le vecteur résultant des vecteurs qui représentent pour les mêmes points les vitesses linéaires dues aux rotations *isolées*  $\omega_1, \omega_2, \dots$  portées par les axes  $U_1, U_2, \dots$  etc.

*Définition des systèmes de vecteurs équivalents.* — Le système des vecteurs vitesses de rotation,  $\omega_1, \omega_2, \dots, \omega_n$ , portés par les droites  $U_1, U_2, \dots, U_n$  définit donc, dans une composition de mouvements relatifs, *une distribution des vitesses* qui à l'époque  $t$  est indépendante de l'ordre dans lequel sont envisagés ces vecteurs, tout vecteur  $\omega_i$  peut d'ailleurs, sans changer *la distribution des vitesses* dans l'espace envisagé à l'épo-

que  $t$ , être décomposé en vecteurs concourants, en l'un quelconque des points de la droite qui porte ce vecteur.

Enfin, par la nature même des vecteurs vitesses de rotation, une paire de deux vecteurs égaux et contraires, portés par une même droite, mais non immédiatement appliqués au même point, forment, au point de vue de la distribution des vitesses un ensemble équivalent à zéro, c'est-à-dire un ensemble *en équilibre*; une telle paire se nomme *paire de vecteurs mutuels*. Nous pouvons donc enfin énoncer le théorème intéressant que voici :

THÉORÈME 18. — Il existe des systèmes de vecteurs *équivalents* et cette équivalence jouit des propriétés suivantes :

1. Tout système de vecteurs reste équivalent à lui-même quand on lui ajoute ou lui retranche un nombre quelconque de paires de systèmes de deux vecteurs mutuels ;

2. un système de vecteurs concourants équivaut toujours à un vecteur résultant déterminé comme nous l'avons vu ;

3. Un système de deux vecteurs ne peut équivaloir à zéro, (c'est-à-dire produire une distribution de vitesses nulles) que si ces vecteurs forment une paire de vecteurs mutuels.

Ces propriétés vont nous permettre d'achever la trigonométrie plane.

## V. — Réduction de Poinot et Trigonométrie plane.

Soient  $V$  un vecteur, et  $O$  un point particulier de l'espace d'ailleurs quelconque, soit  $H$  le pied d'une perpendiculaire abaissée de  $O$  sur  $V$ , et soit  $H'$  le point symétrique de  $H$  par rapport au point  $O$ . Considérons le vecteur  $V$  comme appliqué en  $H$  ; remplaçons d'abord le vecteur  $V_H$  par les vecteurs  $\left(\frac{1}{2} V\right)_H$ ,  $\left(\frac{1}{2} V\right)_H$ , puis appliquons au point  $H'$  deux vecteurs  $W_{H'}$  et  $-W_{H'}$ , perpendiculaires à  $OH$  dans le plan  $(O, V_H)$  et égaux respectivement à  $\frac{1}{2} V_H$  et à  $-\frac{1}{2} V_H$  ; c'est permis puisque  $W_{H'}$  et  $-W_{H'}$  s'équilibrent. Soit  $x$  la distance  $OH$ .