

R. GILBERT

## Mouvement initial d'un solide invariable

*Nouvelles annales de mathématiques 4<sup>e</sup> série*, tome 2  
(1902), p. 562-564

[http://www.numdam.org/item?id=NAM\\_1902\\_4\\_2\\_\\_562\\_1](http://www.numdam.org/item?id=NAM_1902_4_2__562_1)

© Nouvelles annales de mathématiques, 1902, tous droits réservés.

L'accès aux archives de la revue « Nouvelles annales de mathématiques » implique l'accord avec les conditions générales d'utilisation (<http://www.numdam.org/conditions>). Toute utilisation commerciale ou impression systématique est constitutive d'une infraction pénale. Toute copie ou impression de ce fichier doit contenir la présente mention de copyright.

NUMDAM

Article numérisé dans le cadre du programme  
Numérisation de documents anciens mathématiques

<http://www.numdam.org/>

---

---

[R8a]

**MOUVEMENT INITIAL D'UN SOLIDE INVARIABLE;**

PAR M. R. GILBERT.

-----

Soit S un solide invariable soumis à des forces quelconques  $F_1, F_2, \dots, F_n$ . En supposant ce corps primitivement au repos, quelle sera la nature de son mouvement initial ?

1° Les forces se réduisent à une seule, F, qui passe au centre de gravité, G, du solide. Cette force F agissant sur un corps de masse M peut se décomposer en forces,  $f$ , appliquées aux différents points, de masse  $m$ , du corps solide.

L'accélération,  $\gamma$ , du point  $m$ , due à la force  $f$  est

$$\gamma = \frac{f}{m} = \frac{F}{M} \text{ const.}$$

Le mouvement élémentaire est donc une translation

parallèle à  $F$ , et, si  $dv$  est la vitesse élémentaire de translation,

$$(1) \quad dv = \frac{F}{M} dt.$$

2° Les forces se réduisent à une seule,  $F$ , qui ne passe pas au centre de gravité. On peut ajouter au système les forces  $F_1$ ,  $-F_1$  égales à  $F$  appliquées en  $G$ . L'action de  $F_1$  est une translation élémentaire parallèle à  $F$ . L'action du couple  $(F, -F_1)$  est une rotation élémentaire  $d\omega$ , autour d'un axe passant en  $G$ , perpendiculaire au plan,  $H$ , du couple. La translation et la rotation étant normales peuvent se composer pour donner une rotation instantanée normale au plan  $H$ . Soit  $O$  le point où l'axe instantané coupe ce plan, et  $x$  la distance  $OG$  : les points  $O$  et  $G$  sont sur une perpendiculaire à  $F$  puisque le déplacement initial de  $G$  est parallèle à  $F$  et le point  $O$  et la force  $F$  sont de part et d'autre de  $G$ .

D'ailleurs,  $O$  étant fixe à un infiniment petit du second ordre près, on a

$$(2) \quad dv = x d\omega.$$

Désignons par  $\delta$  la distance du point  $G$  à la force  $F$ , par  $K$  le rayon de giration autour d'un axe passant par  $G$  et normal à  $H$ . Le théorème des moments des quantités de mouvement dans le mouvement relatif autour du centre de gravité donne

$$(3) \quad MK^2 \frac{d\omega}{dt} = F \delta.$$

Des équations (1), (2), (3) on tire

$$x = \frac{K^2}{\delta};$$

l'axe instantané est indépendant de la grandeur de  $F$ .

3° Le système des forces est quelconque. Il peut être ramené à un système équivalent de deux forces orthogonales  $F_1, F_2$ , la première passant en  $G$ . Si  $F_1$  ou  $F_2$  sont nulles, on est ramené à un cas précédent. Sinon la rotation élémentaire due à  $F_2$  et la translation élémentaire due à  $F_1$  ne se composent pas en une rotation ou une translation uniques. Le mouvement élémentaire est hélicoïdal.

La force  $F_2$  donne comme ci-dessus (2°) l'axe du mouvement, et la force  $F_1$  la translation élémentaire parallèle.

On peut, comme exemple, trouver l'axe initial de virage d'un bateau donné.