

JOURNAL  
DE  
MATHÉMATIQUES

PURES ET APPLIQUÉES

FONDÉ EN 1836 ET PUBLIÉ JUSQU'EN 1874

PAR JOSEPH LIOUVILLE

---

JOUKOVSKY

**Sur le principe de la moindre action**

*Journal de mathématiques pures et appliquées 3<sup>e</sup> série*, tome 10 (1884), p. 97-100.

[http://www.numdam.org/item?id=JMPA\\_1884\\_3\\_10\\_97\\_0](http://www.numdam.org/item?id=JMPA_1884_3_10_97_0)

 gallica

NUMDAM

Article numérisé dans le cadre du programme  
Gallica de la Bibliothèque nationale de France  
<http://gallica.bnf.fr/>

et catalogué par Mathdoc  
dans le cadre du pôle associé BnF/Mathdoc  
<http://www.numdam.org/journals/JMPA>

*Sur le principe de la moindre action;***PAR M. JOUKOVSKY,**

Professeur à l'École Polytechnique de Moscou.

1. Le théorème de la moindre action a été complété par M. Serret <sup>(1)</sup>, qui a démontré que la variation du deuxième ordre de l'action est essentiellement positive. L'analyse du savant géomètre étant assez difficile, il m'a semblé qu'une démonstration plus élémentaire du théorème ne serait pas dépourvue d'intérêt.

2. Soit donné un système de  $n$  points à  $p$  liaisons dans sa position initiale  $a, a_1, \dots$ , soumis à l'action des forces ayant une fonction potentielle  $U$ . Examinons deux mouvements extrêmement voisins de ce système :  $af, a_1f_1, \dots$  et  $ab, a_1b_1, \dots$  pour lesquels la constante  $h$ , dans l'intégrale des forces vives

$$(1) \quad U - F + h = 0,$$

est la même,  $F$  étant la somme des forces vives.

En désignant, avec M. Thomson, par  $(a, f)$  l'action dans le premier mouvement et par  $t$  le temps de ce mouvement, écrivons

$$(2) \quad (a, f) = \int_0^t 2F dt$$

ou, à cause de la formule (1),

$$(a, f) = \int_0^t (U + F + h) dt.$$

<sup>(1)</sup> *Comptes rendus des séances de l'Académie des Sciences*, t. LXXII, p. 696; 1871.

Déterminons la variation  $(a, b) - (a, f)$ ,

$$(a, b) - (a, f) = \int_0^t 2F \delta t + \int_0^t \sum \left( \frac{dU}{dx} \delta x + \frac{dU}{dy} \delta y + \frac{dU}{dz} \delta z \right) dt \\ + \int_0^t \sum m \left( \frac{dx}{dt} \frac{d\delta x}{dt} + \frac{dy}{dt} \frac{d\delta y}{dt} + \frac{dz}{dt} \frac{d\delta z}{dt} \right) dt.$$

Intégrons par parties :

$$\int_0^t \sum m \left( \frac{dx}{dt} \frac{d\delta x}{dt} + \frac{dy}{dt} \frac{d\delta y}{dt} + \frac{dz}{dt} \frac{d\delta z}{dt} \right) dt \\ = \int_0^t \sum m \left( \frac{dx}{dt} \delta x + \frac{dy}{dt} \delta y + \frac{dz}{dt} \delta z \right) \\ - \int_0^t \sum m \left( \frac{d^2 x}{dt^2} \delta x + \frac{d^2 y}{dt^2} \delta y + \frac{d^2 z}{dt^2} \delta z \right) dt.$$

Mais on a

$$\int_0^t \delta x = 0, \quad \int_0^t \delta x = \delta \int_0^t x - \int_0^t \frac{dx}{dt} \delta t, \\ \delta \int_0^t x \frac{dx}{dt} + \delta \int_0^t y \frac{dy}{dt} + \delta \int_0^t z \frac{dz}{dt} = v \cos \alpha \delta s,$$

formule dans laquelle  $v$  représente la vitesse du point  $f$ ,  $\delta s$  l'élément  $fb$ , et  $\alpha$  un angle entre  $v$  et  $\delta s$ . Il vient ainsi

$$\int_0^t \sum m \left( \frac{dx}{dt} \frac{d\delta x}{dt} + \frac{dy}{dt} \frac{d\delta y}{dt} + \frac{dz}{dt} \frac{d\delta z}{dt} \right) dt \\ = \sum m v \cos \alpha \delta s - \int_0^t 2F \delta t \\ - \int_0^t \sum m \left( \frac{d^2 x}{dt^2} \delta x + \frac{d^2 y}{dt^2} \delta y + \frac{d^2 z}{dt^2} \delta z \right) dt,$$

et la variation devient

$$(a, b) - (a, f) = \sum m v \cos \alpha \delta s \\ + \int_0^t \sum m \left[ \left( \frac{dU}{dx} - m \frac{d^2 x}{dt^2} \right) \delta x \right. \\ \left. + \left( \frac{dU}{dy} - m \frac{d^2 y}{dt^2} \right) \delta y + \left( \frac{dU}{dz} - m \frac{d^2 z}{dt^2} \right) \delta z \right].$$

L'intégrale est nulle à cause de la formule générale de la Dynamique, et nous trouvons

$$(3) \quad (a, b) - (a, f) = \Sigma m v \cos \alpha \, ds.$$

Ainsi, pour que

$$(a, b) = (a, f),$$

il faut et il suffit que les éléments  $fb, f_1 b_1, \dots$  satisfassent l'équation

$$(4) \quad \Sigma m v \cos \alpha \, ds = 0.$$

Nous nommerons les éléments  $fb, f_1 b_1, \dots$  les *lignes de l'égalité action*.

**3.** Comparons l'action  $(a, e, d)$  dans un mouvement réel avec l'action  $(a, b, d)$  dans un mouvement quelconque, compatible avec les liaisons et satisfaisant à l'équation (1), la constante  $h$  étant la même dans tous les deux mouvements.

Soient  $b, b_1, \dots$  les positions simultanées des points du système dans le second mouvement. Construisons les trajectoires  $ab, a_1 b_1, \dots$  d'un mouvement réel auxiliaire ayant aussi des points simultanés  $b, b_1, \dots$  et la même constante  $h$ . Ce mouvement auxiliaire sera entièrement fixé, puisque nous aurons pour la détermination de  $3n - p$  composantes arbitraires des vitesses initiales  $3n - p - 1$  équations exprimant que les points du système passent en même temps en  $b, b_1, \dots$  et une équation (1).

Construisons pareillement les trajectoires  $ac, a_1 c_1, \dots$  du mouvement auxiliaire pour les points simultanés  $c, c_1, \dots$  et pour tous les autres points simultanés du mouvement  $abd, a_1 b_1 d_1, \dots$ .

Éliminons maintenant  $dt$  de l'action  $(a, b, d)$  à l'aide de la formule (1), comme le fait M. Jacobi,

$$(5) \quad (a, b, d) = \int \sqrt{2(U + h)} \sqrt{\Sigma m \, dl^2},$$

où  $dl, dl_1, \dots$  sont les éléments des trajectoires  $abd, a_1 b_1 d_1, \dots$  parcourues dans le temps  $dt$ .

Soient

$$dl = bc, \quad dl_1 = b_1 c_1, \quad \dots$$

Menons par les points  $b, b_1, \dots$  les éléments

$$fb = \delta s, \quad f_1 b_1 = \delta s_1, \quad \dots$$

des lignes de l'égalité action pour les mouvements auxiliaires, les points  $f, f_1, \dots$  étant placés sur les trajectoires  $ac, a_1 c_1, \dots$ , et posons

$$fc = d\sigma, \quad f_1 c_1 = d\sigma_1, \quad \dots$$

Nous avons

$$dl^2 = d\sigma^2 + \delta s^2 - 2 d\sigma \delta s \cos \alpha.$$

Multiplions par la masse  $m$  et prenons la somme étendue sur tous les points du système,

$$\Sigma m dl^2 = \Sigma m d\sigma^2 + \Sigma m \delta s^2 - 2 \Sigma m d\sigma \delta s \cos \alpha.$$

Par l'équation (4),

$$\Sigma m d\sigma \delta s \cos \alpha = dt, \Sigma m v \delta s \cos \alpha = 0,$$

$dt$ , étant l'élément du temps dans lequel les points du système parcourent les arcs infiniment éloignés  $fc, f_1 c_1, \dots$ . On aura

$$\Sigma m dl^2 > \Sigma m d\sigma^2,$$

ou

$$(6) \quad \sqrt{2(U+h)} \sqrt{\Sigma m dl^2} > \sqrt{2(U+h)} \sqrt{\Sigma m d\sigma^2}.$$

Mais nous avons

$$\sqrt{2(U+h)} \sqrt{\Sigma m d\sigma^2} = (f, c) = (a, c) - (a, f) = (a, c) - (a, b) = d(a, b),$$

et la formule (6) devient

$$\sqrt{2(U+h)} \sqrt{\Sigma m dl^2} > d(a, b).$$

Prenons de toutes les deux parties l'intégrale étendue sur tous les éléments des lignes  $abd, a_1 b_1 d_1, \dots$

$$(7) \quad \int \sqrt{2(U+h)} \sqrt{\Sigma m dl^2} > (a, e, d),$$

ou par (5),

$$(a, b, d) > (a, e, d). \quad \text{C. Q. F. D.}$$