

V. JAMET

**Sur les périodes des intégrales elliptiques**

*Nouvelles annales de mathématiques 3<sup>e</sup> série*, tome 10  
(1891), p. 193-196

[http://www.numdam.org/item?id=NAM\\_1891\\_3\\_10\\_\\_193\\_1](http://www.numdam.org/item?id=NAM_1891_3_10__193_1)

© Nouvelles annales de mathématiques, 1891, 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/>

---

---

**SUR LES PÉRIODES DES INTÉGRALES ELLIPTIQUES ;**

PAR M. V. JAMET.

---

On connaît la relation

$$\omega\omega'_1 - \omega_1\omega' = \frac{2\pi\sqrt{-1}}{k^2}$$

qui existe entre les périodes  $2\omega$ ,  $\omega'$  et  $2\omega_1$ ,  $\omega'_1$  des inté-

grales elliptiques de première et de seconde espèce, au module  $k$ . Cette relation tire son origine de considérations purement analytiques; mais il n'est pas sans intérêt de constater qu'on la rencontre quand on veut évaluer le volume de l'ellipsoïde au moyen des coordonnées elliptiques.

Voyons d'abord comment, au moyen de ces coordonnées, l'expression de ce volume va se réduire à une intégrale double.

Soit

$$\frac{x^2}{a} + \frac{y^2}{b} + \frac{z^2}{c} = 1$$

l'équation de l'ellipsoïde, où l'on suppose  $a > b > c > 0$ .

On peut exprimer les coordonnées d'un point  $(x, y, z)$  de cette surface par les formules suivantes

$$(1) \quad \begin{cases} x^2 = \frac{a(a+\mu)(a+\nu)}{(a-b)(a-c)}, \\ y^2 = \frac{b(b+\mu)(b+\nu)}{(b-a)(b-c)}, \\ z^2 = \frac{c(c+\mu)(c+\nu)}{(c-a)(c-b)}, \end{cases}$$

et l'on obtiendra tous les points possibles de cette surface en faisant varier  $\mu$ , par exemple, entre  $-a$  et  $-b$ ,  $\nu$  entre  $-b$  et  $-c$ . Ceci résulte du mode de séparation, bien connu, des racines de l'équation du troisième degré en  $\rho$

$$\frac{x^2}{a+\rho} + \frac{y^2}{b+\rho} + \frac{z^2}{c+\rho} = 1.$$

L'expression d'un élément de surface de l'ellipsoïde est le produit des différentielles des arcs des deux lignes de courbure, qu'on obtient, l'une en faisant varier  $\mu$  et laissant  $\nu$  invariable, l'autre, au contraire, en suppo-

sant  $\nu$  variable et  $\mu$  constante. Soit  $d\sigma$  cet élément. On trouve

$$\sqrt{-1} d\sigma = \frac{\sqrt{\mu\nu(\mu-\nu)} d\mu d\nu}{4\sqrt{f(\mu)f(\nu)}},$$

en posant

$$f(\rho) = (\rho + a)(\rho + b)(\rho + c).$$

On calculera le volume infiniment petit du cône qui a pour directrice le contour de  $d\sigma$  et pour sommet le centre de la sphère, en multipliant l'expression de  $d\sigma$  par le tiers de la distance du centre au plan tangent à l'ellipsoïde au point  $(\mu, \nu)$ . Soit  $p$  cette distance. On a

$$p = \frac{1}{\sqrt{\frac{x^2}{a^2} + \frac{y^2}{b^2} + \frac{z^2}{c^2}}},$$

$x, y, z$  désignant les coordonnées cartésiennes du point de contact. Mais, à cause des formules (1),

$$\frac{x^2}{a^2} + \frac{y^2}{b^2} + \frac{z^2}{c^2} = \frac{\mu\nu}{abc}.$$

Donc l'élément de volume d'un ellipsoïde a pour mesure

$$-\frac{\sqrt{-1}}{12} \frac{(\mu-\nu) d\mu d\nu}{\sqrt{f(\mu)f(\nu)}}.$$

Mais, à chaque système de valeurs de  $\mu, \nu$  correspondent huit points de l'ellipsoïde; donc son volume total est égal à

$$-\frac{2\sqrt{abc}}{3} \sqrt{-1} \int_{-a}^{-b} \int_{-b}^{-c} \frac{(\mu-\nu) d\mu d\nu}{\sqrt{f(\mu)f(\nu)}}.$$

Posons maintenant

$$\begin{aligned} \mu &= -b \operatorname{sn}^2 \varphi - c \operatorname{cn}^2 \varphi = -c - (b-c) \operatorname{sn}^2 \varphi, \\ \nu &= -c - (b-c) \operatorname{sn}^2 \psi, \end{aligned}$$

( 196 )

le module  $k^2$  des fonctions elliptiques employées étant égal à  $\frac{b-c}{a-c}$ ; et cherchons les valeurs  $\varphi_0, \varphi_1$  de l'argument  $\varphi$  qui correspondent à  $\mu = -a, \mu = -b$ , et les valeurs  $\psi_0, \psi_1$  de  $\psi$  qui répondent à  $\nu = -a, \nu = -b$ . Nous trouverons

$$\operatorname{dn}^2 \varphi_0 = 0, \quad \operatorname{cn}^2 \psi_1 = 0,$$

et nous pourrions supposer

$$\varphi_0 = \frac{\omega + \omega_1}{2}, \quad \varphi_1 = \frac{\omega}{2}.$$

De même

$$\operatorname{cn}^2 \psi_0 = 0, \quad \operatorname{sn}^2 \psi_1 = 0,$$

et nous pourrions faire

$$\psi_1 = \frac{\omega}{2}, \quad \psi_0 = 0.$$

Alors l'expression du volume se transformera comme il suit :

$$\begin{aligned} & + \frac{8\sqrt{abc}}{3} \sqrt{-1} k^2 \int_{\frac{\omega + \omega_1}{2}}^{\frac{\omega}{2}} \int_{\frac{\omega}{2}}^0 (\operatorname{sn}^2 \varphi - \operatorname{sn}^2 \psi) d\varphi d\psi \\ & = - \frac{8\sqrt{abc}}{3} \sqrt{-1} k^2 \left\{ \int_{\frac{\omega + \omega_1}{2}}^{\frac{\omega}{2}} d\varphi \int_{\frac{\omega}{2}}^0 \operatorname{sn}^2 \psi d\psi \right. \\ & \quad \left. - \int_{\frac{\omega}{2}}^0 d\psi \int_{\frac{\omega + \omega_1}{2}}^{\frac{\omega}{2}} \operatorname{sn}^2 \varphi d\varphi \right\} \\ & = - \frac{2\sqrt{abc}}{3} \sqrt{-1} k^2 (\omega_1 \omega' - \omega \omega'_1). \end{aligned}$$

Comparant cette expression avec l'expression connue,  $\frac{4}{3} \pi \sqrt{abc}$ , on trouve la formule qu'il s'agissait d'établir

$$\omega_1 \omega' - \omega \omega'_1 = \frac{2\pi \sqrt{-1}}{k^2}.$$