

SVECHNICOFF

**Le centre d'inertie et les moments  
d'inertie du cours épicycloïdal**

*Nouvelles annales de mathématiques 3<sup>e</sup> série*, tome 10  
(1891), p. 385-392

[http://www.numdam.org/item?id=NAM\\_1891\\_3\\_10\\_\\_385\\_0](http://www.numdam.org/item?id=NAM_1891_3_10__385_0)

© 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/>

**LE CENTRE D'INERTIE ET LES MOMENTS D'INERTIE  
DU CORPS ÉPICYCLOÏDAL;**

PAR M. SVECHNICOFF,  
Professeur au Gymnase de Troitzk.

Le moment d'inertie de la surface épicycloïdale homogène autour de l'axe  $oz$  est égal à

$$j_{oz} = \sigma \int_{\varphi=0}^{\varphi=\frac{2\pi}{n}} \int_{x=0}^{x=2\pi} (x^2 + y^2) dS,$$

si l'on désigne par  $\sigma$  la densité de la surface;

$$dS = 4a^2(n + \cos x) \sin^3 \frac{n\varphi}{2} d\varphi dx,$$

$$x^2 + y^2 = a^2[(n^2 + \sin^2 n\varphi) + 2n(1 - \cos n\varphi) \cos x + (1 - \cos n\varphi)^2 \cos^2 x].$$

On sait que

$$\int_0^{2\pi} \sin^m x \cos^n x dx = \int_0^{\pi} \sin^m x \cos^n x dx = 0,$$

si  $n$  est un nombre impair.

Par conséquent, les termes qui contiennent  $\cos x$  et  $\cos^3 x$  se détruisent et

$$j_{oz} = 4n\sigma a^4 \int_0^{\frac{2\pi}{n}} \sin^3 \frac{n\varphi}{2} d\varphi$$

$$\times \int_0^{2\pi} [(n^2 + \sin^2 n\varphi) + (3 - 4\cos n\varphi + \cos^2 n\varphi) \cos^2 x] dx,$$

$$j_{oz} = 4n\sigma a^4 \pi \int_0^{\frac{2\pi}{n}} \sin^3 \frac{n\varphi}{2} (2n^2 + 5 - 4\cos n\varphi - \cos^2 n\varphi) d\varphi,$$

$$j_{oz} = 8\pi\sigma a^4 \int_0^{\pi} \sin^3 \psi (2n^2 + 8 - 4\cos^2 \psi - 4\cos^4 \psi) d\psi,$$

$$j_{oz} = 8\pi\tau a^4 \int_0^\pi \sin\psi [2n^2 + 8 - (2n^2 + 12)\cos^2\psi + 4\cos^4\psi] d\psi,$$

$$j_{oz} = 8\pi\tau a^4 \left[ 2(2n^2 + 8) - \frac{2(2n^2 + 12)}{3} + \frac{8}{7} \right],$$

$$j_{oz} = \frac{64\pi\tau a^4}{21} (7n^2 + 24) = \frac{m\alpha^2}{7} (7n^2 + 24),$$

si l'on désigne par  $m$  la masse de la surface épicycloïdale.

Le moment d'inertie du corps épicycloïdal homogène autour de l'axe  $oz$  est égal à

$$I_{oz} = 2\sigma \int_{\varphi=0}^{\varphi=\frac{2\pi}{n}} \int_{\alpha=0}^{\alpha=\pi} (x^2 + y^2) dU.$$

En remplaçant  $x^2 + y^2$  par son expression et  $dU$  par

$$a^3(1 - \cos n\varphi)^3(n + \cos\alpha)\sin^2\alpha d\varphi d\alpha,$$

nous pouvons détruire les termes qui contiennent  $\cos\alpha$  et  $\cos^3\alpha$ ; par suite

$$I_{oz} = 2n\tau a^5 \int_0^{\frac{2\pi}{n}} (1 - \cos n\varphi)^3 d\varphi \\ \times \int_0^\pi [(n^2 + \sin^2 n\varphi)\sin^2\alpha \\ + (3 - 4\cos n\varphi + \cos^2 n\varphi)\sin^2\alpha \cos^2\alpha] d\alpha,$$

$$I_{oz} = 2n\tau a^5 \pi \int_0^{\frac{2\pi}{n}} (1 - \cos n\varphi)^3 \\ \times \left( \frac{n^2 + \sin^2 n\varphi}{2} + \frac{3 - 4\cos n\varphi + \cos^2 n\varphi}{8} \right) d\varphi \\ = \frac{\pi\tau a^5}{4} \int_0^{2\pi} (1 - \cos\psi)^3 (4n^2 + 7 - 4\cos\psi - 3\cos^2\psi) d\psi.$$

En détruisant les termes qui contiennent  $\cos\psi$ ,

$\cos^3 \psi$ ,  $\cos^2 \psi$ , on a

$$\begin{aligned} I_{oz} &= \frac{\pi \sigma a^5}{4} \int_0^{2\pi} [4n^2 + 7 + 6(2n^2 + 5) \cos^2 \psi - 5 \cos^4 \psi] d\psi \\ &= \frac{\pi^2 \sigma a^5}{4} \left[ (4n^2 + 7) \cdot 2 + 6(2n^2 + 5) - \frac{15}{4} \right], \\ I_{oz} &= \frac{\pi^2 \sigma a^5}{16} (80n^2 + 161) = \frac{M a^2}{80} (80n^2 + 161), \end{aligned}$$

si l'on désigne par  $M$  la masse du corps épicycloïdal.

Chaque partie du corps épicycloïdal a deux plans de symétrie qui passent par l'origine des coordonnées. Le plan  $xy$  est un de ces plans. L'autre plan de symétrie est perpendiculaire à la droite qui passe par deux points de rebroussement. Désignons par  $A$  le point de rebroussement, situé sur l'axe  $ox$ , et par  $B$  l'autre point de rebroussement. Menons la droite  $oy'$  perpendiculaire à  $AB$  et la droite  $ox'$  parallèle à  $AB$ , de sorte que l'angle  $xox'$  soit obtus. Désignons par  $x'$ ,  $y'$ ,  $z'$  les coordonnées d'un point quelconque de la surface épicycloïdale par rapport aux axes  $ox'$ ,  $oy'$ ,  $oz$ . Alors

$$x' = -x \sin \frac{\pi}{n} + y \cos \frac{\pi}{n}, \quad y' = x \cos \frac{\pi}{n} + y \sin \frac{\pi}{n}.$$

Les équations de la surface épicycloïdale par rapport aux axes  $ox'$ ,  $oy'$ ,  $oz$  sont

$$\begin{aligned} x' &= a \left\{ [n + (1 - \cos n\varphi) \cos \alpha] \sin \left( \varphi - \frac{\pi}{n} \right) - \sin n\varphi \cos \left( \varphi - \frac{\pi}{n} \right) \right\}, \\ y' &= a \left\{ [n + (1 - \cos n\varphi) \cos \alpha] \cos \left( \varphi - \frac{\pi}{n} \right) + \sin n\varphi \sin \left( \varphi - \frac{\pi}{n} \right) \right\}, \\ z &= a(1 - \cos n\varphi) \sin \alpha. \end{aligned}$$

Posons

$$\frac{\pi}{n} - \varphi = \psi.$$

Alors

$$\begin{aligned} x' &= -a [n \sin \psi + (1 + \cos n\psi) \cos \alpha \sin \psi + \sin n\psi \cos \psi], \\ y' &= a [n \cos \psi + (1 + \cos n\psi) \cos \alpha \cos \psi - \sin n\psi \sin \psi], \\ z &= a(1 + \cos n\psi) \sin \alpha. \end{aligned}$$

Quand  $\varphi$  augmente de zéro jusqu'à  $\frac{\pi}{n}$  et  $\frac{2\pi}{n}$ ,  $\psi$  diminue de  $\frac{\pi}{n}$  jusqu'à zéro et  $-\frac{\pi}{n}$ .

Le centre d'inertie de la surface épicycloïdale est situé sur l'axe  $oy'$ . Désignons par  $p$  sa distance au point O. Alors

$$mp = \sigma \int_{\psi = \frac{\pi}{n}}^{\psi = -\frac{\pi}{n}} \int_{\alpha = 0}^{\alpha = 2\pi} y' dS.$$

En remplaçant  $y'$  par son expression et  $dS$  par  $-4a^2 \cos^3 \frac{n\psi}{2} (n + \cos \alpha) d\psi d\alpha$ , et en faisant l'intégration relative à  $\alpha$ , nous pouvons détruire les termes qui contiennent  $\cos \alpha$ .

Par conséquent,

$$\begin{aligned} mp &= 4a^3 \sigma \int_{-\frac{\pi}{n}}^{\frac{\pi}{n}} \cos^3 \frac{n\psi}{2} d\psi \\ &\quad \times \int_0^{2\pi} [n(n \cos \psi - \sin \psi \sin n\psi) + (1 \cos n\psi) \cos \psi \cos^2 \alpha] d\alpha. \\ mp &= 8\pi a^3 \sigma \int_0^{\frac{\pi}{n}} \cos^3 \frac{n\psi}{2} [(2n^2 + 1) \cos \psi - 2n \sin \psi \sin n\psi + \cos \psi \cos n\psi] d\psi \end{aligned}$$

ou

$$mp = 8\pi a^3 \sigma \int_0^{\frac{\pi}{n}} f(\psi) d\psi.$$

si l'on pose

$$\begin{aligned} f(\psi) &= \left( \frac{1}{4} \cos \frac{3n\psi}{2} + \frac{3}{4} \cos \frac{n\psi}{2} \right) \\ &\quad \times \left[ (2n^2 + 1) (\cos \psi - \frac{2n-1}{2} \cos(n-1)\psi + \frac{2n+1}{2} \cos(n+1)\psi) \right]. \end{aligned}$$

$$f(\psi) = \frac{6n^2 - 2n + 5}{8} \cos \frac{n-2}{2} \psi + \frac{6n^2 + 2n + 5}{8} \cos \frac{n+2}{2} \psi \\ + \frac{4n^2 - 6n + 5}{16} \cos \frac{3n-2}{2} \psi + \frac{4n^2 + 6n + 5}{16} \cos \frac{3n+2}{2} \psi \\ - \frac{2n-1}{16} \cos \frac{5n-2}{2} \psi + \frac{2n+1}{16} \cos \frac{5n+2}{2} \psi,$$

$$\int_0^{\frac{\pi}{n}} f(\psi) d\psi = \frac{6n^2 - 2n + 5}{4(n-2)} \cos \frac{\pi}{n} + \frac{6n^2 + 2n + 5}{4(n+2)} \cos \frac{\pi}{n} \\ - \frac{4n^2 - 6n + 5}{8(3n-2)} \cos \frac{\pi}{n} - \frac{4n^2 + 6n + 5}{8(3n+2)} \cos \frac{\pi}{n} \\ - \frac{2n-1}{8(5n-2)} \cos \frac{\pi}{n} + \frac{2n+1}{8(5n+2)} \cos \frac{\pi}{n} \\ = \frac{1}{4} \cos \frac{\pi}{n} \left( \frac{12n^3 + 2n}{n^2 - 4} - \frac{12n^3 + 3n}{9n^2 - 4} + \frac{n}{25n^2 - 4} \right) \\ = \frac{600n^7 \cos \frac{\pi}{n}}{(n^2 - 4)(9n^2 - 4)(25n^2 - 4)}.$$

Il en résulte que

$$P = \frac{225n^7 a \cos \frac{\pi}{n}}{(n^2 - 4)(9n^2 - 4)(25n^2 - 4)}.$$

En posant  $n = 1$  et  $n = 2$ , on a

$$p = \frac{5a}{7} \quad \text{et} \quad p = \frac{75\pi a}{128}.$$

Si  $n = 1$ , les droites  $oy'$  et  $ox$  forment l'angle  $\pi$ .

Désignons par  $p'$  la distance du centre d'inertie de la surface épicycloïdale à la droite AB.

Alors

$$p' = p - na \cos \frac{\pi}{n}.$$

Par le milieu de la droite AB, menons la droite  $o'z'$  parallèle à  $oz$ . Le moment d'inertie de la surface épi-

( 390 )

cycloïdale autour de l'axe  $o'z'$  est égal à

$$j_{o'z'} = j_{oz} - m(p^2 - p'^2) = j_{oz} - mna \cos \frac{\pi}{n} \left( p - na \cos \frac{\pi}{n} \right),$$

$$j_{o'z'} = ma^2 \left[ n^2 \left( 1 + \cos^2 \frac{\pi}{n} \right) + \frac{24}{7} - \frac{450 n^8 \cos^2 \frac{\pi}{n}}{(n^2 - 4)(9n^2 - 4)(25n^2 - 4)} \right].$$

En posant  $n = \infty$ , on a

$$j_{o'z'} = ma^2 \left( \pi^2 - \frac{9104}{1575} \right).$$

Considérons la surface de révolution engendrée par la cycloïde tournant autour de sa base. Le moment d'inertie de cette surface autour de l'axe équatorial est égal à l'expression trouvée, parce que la surface considérée est la limite de la surface épicycloïdale, quand  $n$  augmente indéfiniment.

D'autre part, ce moment d'inertie est égal à

$$4\pi\sigma a^4 \int_0^{2\pi} (\varphi - \sin\varphi)^2 (1 - \cos\varphi) \sin \frac{\varphi}{2} d\varphi \\ + 2\pi\sigma a^4 \int_0^{2\pi} (1 - \cos\varphi)^3 \sin \frac{\varphi}{2} d\varphi - m\pi^2 a^2.$$

Le deuxième membre est la moitié du moment d'inertie de la même surface autour de l'axe de révolution. Ce moment d'inertie est égal à

$$64\pi\sigma a^4 \int_0^\pi \sin^7\psi d\psi = \frac{2048\pi\sigma a^4}{35} = \frac{96ma^2}{35}.$$

Désignons par P et P' les distances du centre d'inertie du corps épicycloïdal au point O et à la droite AB. Alors

$$MP = \sigma \int_{\psi = +\frac{\pi}{n}}^{\psi = -\frac{\pi}{n}} \int_{\alpha = 0}^{\alpha = 2\pi} y' dV,$$

$$dV = a^3 (1 - \cos n\psi)^3 (n + \cos\alpha) \sin^2\alpha d\psi d\alpha.$$

Par suite,

$$\begin{aligned} \text{MP} = \sigma a^4 \int_{-\frac{\pi}{n}}^{+\frac{\pi}{n}} (1 + \cos n\psi)^3 d\psi \int_0^{2\pi} [n(n \cos \psi - \sin \psi \sin n\psi) \sin^2 \alpha \\ + (1 + \cos n\psi) \cos \psi \cos^2 \alpha \sin^2 \alpha d\alpha]. \end{aligned}$$

Nous avons supprimé les termes qui contiennent  $\cos \alpha$  et  $\cos^3 \alpha$

$$\bullet \quad \text{MP} = \frac{\sigma \pi a^4}{2} \int_0^{\frac{\pi}{n}} f(\psi) d\psi,$$

si l'on pose

$$\begin{aligned} f(\psi) &= (1 + \cos n\psi)^3 [(4n^2 + 1) \cos \psi - 4n \sin \psi \sin n\psi + \cos \psi \cos n\psi] \\ &= \left( \frac{5}{2} + \frac{15 \cos n\psi}{4} + \frac{3 \cos 2n\psi}{2} + \frac{\cos 3n\psi}{4} \right) \\ &\quad \times \left[ (4n^2 + 1) \cos \psi - \frac{4n-1}{2} \cos(n-1)\psi + \frac{4n+1}{2} \cos(n+1)\psi \right], \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} f(\psi) &= \frac{80n^2 + 35}{8} \cos \psi + \frac{15n^2 - 7n + 7}{2} \cos(n-1)\psi \\ &\quad + \frac{15n^2 + 7n + 7}{2} \cos(n+1)\psi + \frac{12n^2 - 14n + 7}{4} \cos(2n-1)\psi \\ &\quad + \frac{12n^2 + 14n + 7}{4} \cos(2n+1)\psi + \frac{n^2 - 3n + 1}{2} \cos(3n-1)\psi \\ &\quad + \frac{n^2 + 3n + 1}{2} \cos(3n+1)\psi - \frac{4n-1}{16} \cos(4n-1)\psi \\ &\quad + \frac{4n+1}{16} \cos(4n+1)\psi. \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \int_0^{\frac{\pi}{n}} f(\psi) d\psi &= \frac{80n^2 + 35}{8} \sin \frac{\pi}{n} + \frac{15n^2 - 7n + 7}{2(n-1)} \sin \frac{\pi}{n} \\ &\quad - \frac{15n^2 + 7n + 7}{2(n+1)} \sin \frac{\pi}{n} - \frac{12n^2 - 14n + 7}{4(2n-1)} \sin \frac{\pi}{n} \\ &\quad + \frac{12n^2 + 14n + 7}{4(2n+1)} \sin \frac{\pi}{n} + \frac{n^2 - 3n + 1}{2(3n-1)} \sin \frac{\pi}{n} \\ &\quad - \frac{n^2 + 3n + 1}{2(3n+1)} \sin \frac{\pi}{n} + \frac{1}{8} \sin \frac{\pi}{n} \\ &= \sin \frac{\pi}{n} \left[ \frac{20n^2 + 9}{2} + \frac{8n^2 + 7}{n^2 - 1} + \frac{16n^2 - 7}{2(4n^2 - 1)} - \frac{8n^2 - 1}{9n^2 - 1} \right] \\ &= \frac{360n^8 \sin \frac{\pi}{n}}{(n^2 - 1)(4n^2 - 1)(9n^2 - 1)}. \end{aligned}$$



Il en résulte que

$$P = \frac{36 n^8 \alpha \sin \frac{\pi}{n}}{\pi (n^2 - 1)(4n^2 - 1)(9n^2 - 1)}.$$

En posant  $n = 1$  et  $n = 2$ , on a

$$P = \frac{3\alpha}{4} \quad \text{et} \quad P = \frac{1024\alpha}{175\pi}.$$

Le moment d'inertie du corps épicycloïdal autour de l'axe  $o'z'$  est égal à  $I_{o'z'} = I_{oz} - M(P^2 - P'^2)$  ou

$$I_{o'z'} = M\alpha^2 \left[ n^2 \left( 1 + \cos^2 \frac{\pi}{n} \right) + \frac{161}{80} - \frac{36 n^9 \sin \frac{2\pi}{n}}{\pi (n^2 - 1)(4n^2 - 1)(9n^2 - 1)} \right].$$

En posant  $n = \infty$ , on a

$$I_{o'z'} = M\alpha^2 \left( \frac{\pi^2}{3} - \frac{511}{720} \right).$$

Considérons le corps de révolution engendré par la cycloïde tournant autour de sa base. Le moment d'inertie de ce corps autour de l'axe équatorial passant par le centre d'inertie est égal à l'expression trouvée. D'autre part, il est égal à

$$\begin{aligned} & \pi \sigma \alpha^3 \int_0^{2\pi} (\varphi - \sin \varphi)^2 (1 - \cos \varphi)^3 d\varphi \\ & + \frac{\pi \sigma \alpha^3}{4} \int_0^{2\pi} (1 - \cos \varphi)^5 d\varphi - M \pi^2 \alpha^2. \end{aligned}$$

Le deuxième membre est la moitié du moment d'inertie du même corps autour de l'axe de révolution. Ce moment d'inertie est égal à

$$3 \pi \sigma \alpha^3 \int_0^{\pi} \sin^{10} \psi d\psi = \frac{63 \pi^2 \alpha^3}{8} = \frac{63 M \alpha^2}{40}.$$