

variable aréolaire.

Objekttyp: **Chapter**

Zeitschrift: **L'Enseignement Mathématique**

Band (Jahr): **38 (1939-1940)**

Heft 1: **L'ENSEIGNEMENT MATHÉMATIQUE**

PDF erstellt am: **27.04.2024**

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.

SUR DES COURBES GAUCHES

PAR

E. TURRIÈRE (Montpellier).

La variable aréolaire.

1. — Etant donnée une courbe plane quelconque, posons

$$x dy - y dx = r^2 d\theta = 2 d\sigma ;$$

σ est l'aire balayée par le rayon vecteur OM à partir d'une position fixe OM_0 . Les dérivées étant prises par rapport à cette variable σ :

$$xy' - yx' = 2 ;$$

$$xy'' - yx'' = 0 ;$$

Posons:

$$\frac{x''}{x} = \frac{y''}{y} = \lambda .$$

Soient, d'autre part, le rayon R de courbure et ϖ la distance du pôle O à la tangente courante:

$$\frac{1}{R} = \frac{x'y'' - y'x''}{(x'^2 + y'^2)^{3/2}} = - \frac{2\lambda}{(x'^2 + y'^2)^{3/2}} ,$$

$$\varpi = \frac{xy' - yx'}{\sqrt{x'^2 + y'^2}} = \frac{2}{\sqrt{x'^2 + y'^2}} ; \frac{ds}{d\sigma} = \frac{2}{\varpi} ;$$

l'expression de λ est donc

$$\lambda = - \frac{4}{R\varpi^3} .$$

D'où les équations générales

$$x'' + \frac{4x}{R\varpi^3} = 0 \quad y'' + \frac{4y}{R\varpi^3} = 0 \quad (1)$$

pour une courbe générale du plan.

Si cette courbe est supposée décrite par un point matériel libre sous l'action d'une force centrale émanant du centre fixe O, le temps est proportionnel à l'aire σ (loi des aires); les équations précédentes exprimant que la loi de force centrale est

$$F = -mC^2 \frac{r}{R\varpi^3}.$$

(m masse du point, C constante des aires). Cette expression générale de la force centrale pour une trajectoire quelconque est due à MOIVRE; il la communiqua en 1705, sans démonstration, à Jean BERNOULLI, qui la démontra en 1706.

Comme autres formules de dérivation avec la variable σ , citons les suivantes:

$$r^2 \theta' = 2, \quad r' = \frac{2}{r} \cotg V.$$

$$r^3 \frac{d^2 r}{d\sigma^2} = 4 \left(1 - \frac{r^4}{R\varpi^3} \right),$$

$$\frac{d^2 (r^2)}{d\sigma^2} = \frac{8}{\varpi^2} \left(1 - \frac{r^2}{R\varpi} \right).$$

$$\frac{d^2 (r^n)}{d\sigma^2} = 4nr^{n-4} \left[1 - \frac{r^4}{R\varpi^3} + (n-1) \cotg^2 V \right];$$

$$= 4nr^{n-4} \left[2 - n + (n-1) \frac{r^2}{\varpi^2} - \frac{r^4}{R\varpi^3} \right].$$

$$\frac{d^2 (\text{Log } r)}{d\sigma^2} = \frac{4}{r^4} \left[2 - \frac{r^2}{\varpi^2} - \frac{r^4}{R\varpi^3} \right].$$

Il en résulte que r et σ sont linéairement liées pour les courbes $r^4 = R\varpi^3$; celles-ci comprennent les cercles de centre O et les spirales hyperboliques $r\theta = \text{const.}$

De même, r^2 et σ sont liées linéairement pour

$$r^2 = R\varpi;$$

ces courbes comprennent les cercles et les spirales logarithmiques

$$\frac{r}{\varpi} = \text{const.}$$

Courbes analogues aux géodésiques.

2. — Considérons maintenant l'équation différentielle

$$\begin{vmatrix} x'' & y'' & z'' \\ x' & y' & z' \\ x & y & -z \end{vmatrix} = 0, \quad (2)$$

définissant les courbes (C) caractérisées par la propriété suivante: *le plan osculateur au point courant M est constamment parallèle à la droite OM, symétrique de OM par rapport au plan Oxy de coordonnées.*

L'équation ci-dessus où les dérivées sont prises par rapport à une variable t quelconque est susceptible de prendre diverses formes par choix convenable de variable.

La variable étant l'azimut polaire θ

$$x = r \cos \theta, \quad y = r \sin \theta,$$

l'équation prend la forme

$$\frac{d^2 z}{d\theta^2} - 2 \frac{r'}{r} \frac{dz}{d\theta} + \frac{rr'' - 2r'^2 - r^2}{r^2} z = 0. \quad (3)$$

Si la fonction $r(\theta)$ de dérivées r' et r'' est donnée, la question est de déterminer celles des courbes (C) situées sur un cylindre donné parallèle à l'axe Oz; elle dépend d'une équation linéaire, homogène du second ordre en z .

En introduisant la fonction

$$u = \frac{1}{r},$$

l'équation se met sous une forme plus simple:

$$\frac{d^2 z}{d\theta^2} + 2 \frac{u'}{u} \frac{dz}{d\theta} - \frac{u + u''}{u} z = 0. \quad (4)$$