

Exo 1 i)
$$\begin{pmatrix} d \\ \vdots \\ d^{(p-1)} \end{pmatrix}' = \begin{pmatrix} 0 & 1 & \dots & 0 \\ 0 & 0 & 1 & \dots & 0 \\ \vdots & \vdots & \vdots & \ddots & \vdots \\ 0 & \dots & \dots & \dots & 1 \\ a_0 & a_1 & \dots & \dots & a_{p-1} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} d \\ \vdots \\ d^{(p-1)} \end{pmatrix}$$

alors en projetant chaque vecteur $d, d', \dots, d^{(p-1)}$ sur la base canonique de \mathbb{R}^n on obtient des vecteurs qui vérifient

$$\frac{dX}{dt} = \begin{pmatrix} 0 & 1 & \dots & 0 \\ \vdots & \vdots & \ddots & \vdots \\ a_0 & a_1 & \dots & a_{p-1} \end{pmatrix} X \quad \text{par exemple } X_i = \begin{pmatrix} \langle e_i, d \rangle \\ \langle e_i, d' \rangle \\ \vdots \\ \langle e_i, d^{(p-1)} \rangle \end{pmatrix}$$

(e_1, \dots, e_n) base canonique de \mathbb{R}^n

vérifie $\frac{dX_i}{dt} = (\text{Matrice compagnon}) X_i$ donc $X_i = \text{Res}(t_0, t) X_i(t_0)$

puis en regroupant tout
$$\begin{pmatrix} d(t) \\ \vdots \\ d^{(p-1)}(t) \end{pmatrix} = \text{Resolvente}(t_0, t) \begin{pmatrix} d(t_0) \\ \vdots \\ d^{(p-1)}(t_0) \end{pmatrix}$$

et donc $\text{Im } d \subseteq E$ sous espace engendré par $(d(t_0), \dots, d^{(p-1)}(t_0))$

On peut contourner la démarche si dessus et par le théorème de la base incomplète on prend (f_1, f_2, \dots, f_n) une base de \mathbb{R}^n

dont les m derniers vecteurs forment une base de E avec

$m = \dim E \leq p$. Les équations de E dans cette base (si on nomme le point courant $\vec{OM} = x_1 f_1 + \dots + x_m f_m$) sont donc

$$x_1 = \dots = x_{n-m} = 0 \quad \text{Posons } \varphi(t) = \varphi_1 f_1 + \varphi_2 f_2 + \dots + \varphi_m f_m$$

Alors les composantes φ_i $i=1, \dots, m$ vérifient $\varphi_i(t_0) = \dots = \varphi_i^{(p-1)}(t_0) = 0$

$$= \frac{1}{4a} \left(\operatorname{Argsh} 2ad - \operatorname{Argsh} 2ac + \operatorname{Sh} \operatorname{Argsh} 2ad \operatorname{ch} \operatorname{Argsh} 2ad - \operatorname{sh} \operatorname{Argsh} 2ac \operatorname{ch} \operatorname{Argsh} 2ac \right) \quad (2)$$

$$= \frac{1}{4a} \left(\operatorname{Argsh} 2ad - \operatorname{Argsh} 2ac + 2ad \sqrt{1+4a^2d^2} - 2ac \sqrt{1+4a^2c^2} \right)$$

(iii) il faut montrer que le segment de droite est le plus court chemin d'un point à un autre. On a démontré

en cours que si $t_0 = a < t_1 < \dots < t_m = b$ est une subdivision de $[a, b]$ et si $[a, b] \xrightarrow{d} \mathbb{R}^m$ est une

immersion alors en posant $M_i = d(t_i)$ et

$$S_m = \sum_{i=1}^m \| \overrightarrow{M_i M_{i-1}} \| \text{ alors } S_m \rightarrow \ell(a, b) \text{ qd le pas de la subdivision tend vers } 0.$$

Prenons d'abord

la subdivision $t_0 = a < t_1 = b$ puis

$$t_0 = a, t_1 = \frac{a+b}{2}, t_2 = b \text{ puis}$$

$$t_0 = a, t_1 = a + \frac{b-a}{4}, t_5 = b \text{ puis}$$

$$t_0 = a, t_1 = a + \frac{b-a}{2^k}, \dots, t_{2^k+1} = b$$

→ notation simplifiée

on RAFINE la subdivision d'avant
ou a notation à revoir

alors par l'inégalité triangulaire

$$S_1 \leq S_2 \leq S_5 \leq \dots \leq S_{2^k+1} \rightarrow \text{qui tend vers } \ell(a, b)$$

$$\text{donc } \|d(b) - d(a)\| = S_1 \leq \int_a^b \|d'(u)\| du$$

(iv) ???

(3)

(v) si $\|d'\| = 1$ alors $L(d, a, b) = b - a$

(vi) changement de variable dans une integrale

(vii) Soit $f(u) = \sqrt{1+u^2}$ $f'(u) = \frac{u}{\sqrt{1+u^2}}$

et $f''(u) = \frac{1}{(1+u^2)^{3/2}}$ Si $0 < v < u$

alors $f(u) - f(v) = (u-v) f'(c)$ avec $c \in]v, u[$

Comme $f'' > 0$ alors $f'(c) > f'(v) = \frac{v}{\sqrt{1+v^2}}$

d'où $\sqrt{1+u^2} - \sqrt{1+v^2} \geq \frac{v}{\sqrt{1+v^2}} (u-v)$ si $0 < v < u$

(viii) voir (iii) ... / ...

Ex 03 $s(t) = L(d, t_0, t) = \int_{t_0}^t \|d'(t)\| dt$

donc $\frac{ds}{dt}(t) = \|d'(t)\| > 0$ pour une immersion

donc s est croissante $s(a) = -L(d, a, t_0)$ $s(b) = L(d, b, t_0)$

$J = [-L(d, a, t_0), L(d, b, t_0)]$ est une bijection de $[a, b]$

sur J etc. --- $\gamma(t) = \frac{d'(t)}{\|d'(t)\|}$ verifie $\langle \gamma, \gamma \rangle = 1$

donc $2 \langle \gamma, \frac{d\gamma}{dt} \rangle = 0$ donc $\frac{d\gamma}{dt}$ est \perp à γ etc. ---

$$\beta'(t) = \sqrt{d_1'^2(t) + d_n'^2(t)} \quad \text{d'où} \quad (4)$$

$$\beta''(t) = \frac{2(d_1' d_1'' + d_n' d_n'')}{2\sqrt{d_1'^2 + d_n'^2}} = \frac{\langle \alpha', \alpha'' \rangle}{\|\alpha'\|}$$

(iii) $\delta = \alpha \circ \beta^{-1}$ par construction vérifie $\|\delta'\| = 1$ → on derive % s abscisse curviligne

(iv) Comme $\langle \delta', \delta' \rangle = 1$ en dérivant

$$2\langle \delta', \delta'' \rangle = 0 \quad \text{donc } \delta' \text{ et } \delta'' \text{ sont } \perp$$

(v) $\delta(\beta) = \alpha \left(\beta^{-1} \left(\int_0^\beta \|\alpha'(t)\| dt \right) \right)$ ou bien

$$\delta(\beta(t)) = \alpha(t) \quad \text{donc } \delta'(\beta(t)) \beta'(t) = \alpha'(t)$$

$$\text{puis } \alpha''(t) = \delta''(\beta(t)) (\beta'(t))^2 + \delta'(\beta(t)) \beta''(t)$$

$$\text{donc } \delta''(\beta) = \frac{\alpha'' - \frac{\langle \alpha', \alpha'' \rangle \alpha'}{\|\alpha'\|^2}}{\|\alpha'\|^2} = \frac{\alpha'' - \langle \frac{\alpha'}{\|\alpha'\|}, \alpha'' \rangle \frac{\alpha'}{\|\alpha'\|}}{\|\alpha'\|^2}$$

et au numérateur on retire à α'' sa composante sur $\frac{\alpha'}{\|\alpha'\|}$

d'où la formule du (vi)

(vii) si $\alpha(t) = (t, f(t), 0)$ $\alpha' = (1, f', 0)$ $\alpha'' = (0, f'', 0)$

$$\text{alors } \begin{pmatrix} 1 \\ f' \\ 0 \end{pmatrix} \wedge \begin{pmatrix} 0 \\ f'' \\ 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ f'' \end{pmatrix}$$

$$\text{donc } \frac{\|\alpha' \wedge \alpha''\|}{\|\alpha'\|^3} = \frac{f''(t)}{(\sqrt{1+f'(t)^2})^3}$$

vair _{Exo 7 et Cours}

(viii) on applique bêtement $k = \frac{|f''|}{(1+f'^2)^{3/2}}$ (5)

même pour $x = \cos ay$ la courbure est invariante par symétrie % droite $y=x$ donc $k = \frac{a^2 |\cos ay|}{(1+a^2 \sin^2 ay)^{3/2}}$

Pour $y=ax$ la courbure est nulle !

Exo 4 fait en cours Exo 5 fait en cours Exo 6 fait en cours
Exo 7 fait en cours Exo 8 fait en cours Exo 9

Exo 10 $\alpha = (t, \frac{t^2}{2}, \frac{t^3}{6})$ $K = \frac{1}{1+t^2+\frac{t^4}{4}}$ Torsion = $\frac{1}{1+t^2}$

Exo 11 $\alpha = (t^3, (t+1)^3, 3t)$ $K =$

Exo 12 $y = \frac{x^2}{2}$ développée $y = 1 + \frac{3}{2}x^{\frac{2}{3}}$

$O(t) = \left(x(t) - y' \frac{x'^2 + y'^2}{x'y'' - y'x''}, y + x' \frac{x'^2 + y'^2}{x'y'' - y'x''} \right)$ obtenue par $\begin{cases} x = -t^3 \\ y = 1 + \frac{3t^2}{2} \end{cases}$

à partir de $f(t) = (t, \frac{t^2}{2})$ en utilisant



Calculs explicites $x=t$ $y = \frac{t^2}{2}$ $x'=1$ $y'=t$ $x''=0$ $y''=1$

donc $x'^2 + y'^2 = 1+t^2$ et $x'y'' - y'x'' = 1$ donc

$O(t) = \left(t - t \frac{1+t^2}{1}, \frac{t^2}{2} + 1 \frac{1+t^2}{1} \right) = \left(-t^3, 1 + \frac{3t^2}{2} \right)$

Exo 13

$$\vec{OM} = \rho u$$

$$\frac{d\vec{OM}}{d\theta} = \frac{d\rho}{d\theta} u + \rho v$$

$$u = (\cos\theta, \sin\theta)$$

$$v = (-\sin\theta, \cos\theta)$$

(6)

$$\frac{d^2\vec{OM}}{d\theta^2} = \frac{d^2\rho}{d\theta^2} u + 2 \frac{d\rho}{d\theta} v - \rho u = \left(\frac{d^2\rho}{d\theta^2} - \rho \right) u + 2 \frac{d\rho}{d\theta} v$$

donc $\frac{d\vec{OM}}{d\theta} \wedge \frac{d^2\vec{OM}}{d\theta^2} = \begin{pmatrix} \rho' & \rho'' - \rho \\ \rho & 2\rho' \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ 2\rho'^2 - \rho(\rho'' - \rho) \end{pmatrix} = (2\rho'^2 - \rho(\rho'' - \rho)) u \wedge v$

donc $\frac{\| \alpha' \wedge \alpha'' \|}{\| \alpha' \|^3} = \frac{|2\rho'^2 - \rho(\rho'' - \rho)|}{(\rho'^2 + \rho^2)^{3/2}}$ courbure non signée

et $\frac{2\rho'^2 - \rho(\rho'' - \rho)}{(\rho'^2 + \rho^2)^{3/2}}$ courbure signée -

Alors $\frac{\frac{d\vec{OM}}{d\theta}}{\| \frac{d\vec{OM}}{d\theta} \|} = \frac{\rho'}{\sqrt{\rho'^2 + \rho^2}} u + \frac{\rho}{\sqrt{\rho'^2 + \rho^2}} v$

Rayon de courbure signé = $\frac{(\rho'^2 + \rho^2)^{3/2}}{2\rho'^2 - \rho(\rho'' - \rho)}$ θ centre de courbure

Alors $O \vec{\sigma}(\theta) = \vec{OM} + M \vec{\sigma} = \rho u + R n$

$$= \rho u + \frac{(\rho'^2 + \rho^2)^{3/2}}{2\rho'^2 - \rho(\rho'' - \rho)} \left(\frac{\rho'}{\sqrt{\rho'^2 + \rho^2}} u + \frac{\rho}{\sqrt{\rho'^2 + \rho^2}} v \right)$$

$$= \left(\rho + \frac{\rho'(\rho'^2 + \rho^2)}{2\rho'^2 - \rho(\rho'' - \rho)} \right) u + \frac{\rho(\rho'^2 + \rho^2)}{2\rho'^2 - \rho(\rho'' - \rho)} v$$

Pour $\rho = e^{a\theta}$ $\rho' = a e^{a\theta}$ $\rho'' = a^2 e^{a\theta}$ $\rho'^2 + \rho^2 = (1+a^2) e^{2a\theta}$

$$2\rho'^2 - \rho(\rho'' - \rho) = 2a^2 e^{2a\theta} - e^{a\theta}(a^2 e^{a\theta} - e^{a\theta}) = e^{2a\theta}(2a^2 - a^2 + 1)$$

donc $\frac{\rho'^2 + \rho^2}{2\rho'^2 - \rho(\rho'' - \rho)} = 1$

donc $\vec{O\theta}(\theta) = \begin{pmatrix} e^{a\theta} + ae^{a\theta} \\ e^{(a+i)\theta} = e^{ia\theta} \end{pmatrix} u + e^{a\theta} v = e^{a\theta} ((a+1)u + v)$ (7)
 en complexe $iae^{(a+i)\theta} = ia a \theta$

et donc la développée d'une spirale logarithmique est une autre spirale logarithmique déduite de la première par rotation de $\frac{\pi}{2}$ et homothétie de rapport a

Exo 14 Courbure de la spirale $\rho(\theta) = \theta^2$

alors $\rho' = 1$ et $\rho'' = 0$ d'où $\frac{2\rho'^2 - \rho(\rho'' - \rho)}{(\rho'^2 + \rho^2)^{3/2}} = \frac{2\rho'^2 + \rho^2}{(\rho'^2 + \rho^2)^{3/2}}$

$= \frac{2 + \theta^2}{(1 + \theta^2)^{3/2}}$

crucial \swarrow

Exo 15 : $K(s) = \frac{1}{s}$ d'où $\theta'(s) = \frac{1}{s}$

à rotation près $\zeta = e^{i(\ln s)}$ ouille la notation ds \mathbb{R}

à une translation près $\alpha(s) = \int_0^s e^{i \ln u} du$ avec

$v = \ln u$ il vient $\alpha(s) = \int_{-\infty}^{\ln s} e^{(1+i)v} dv = \frac{-be^{(1+i)v}}{1+i}$

ce qui donne en coordonnées polaires $\theta = \ln s$ et $\rho(\theta) = ae^\theta$
 à une rotation près donc une spirale logarithmique

Si on trouve cela merdique on le fait dans

l'autre sens On parachute $\gamma(t) = (ae^{bt} \cos t, ae^{bt} \sin t)$

On montre que pour tout point p l'angle entre Op et la tangente en p est constant ce qui permet

de dessiner la courbe. On calcule l'abscisse

(8)

curviligne mesurée à partir du point $\gamma(-\infty)$

On calcule la courbure signée de cette courbe et on constate qu'elle est proportionnelle à l'inverse de l'abscisse curviligne

On rappelle le théorème fondamental sur les courbes biregulières. On énonce un théorème

analogue pour les courbes régulières dans le plan dont la courbure algébrique est donnée

et on sait que toutes les courbes régulières

de classe \mathbb{P}^2 dont la courbure algébrique

est proportionnelle à l'inverse de l'abscisse

curviligne sont des images par une

isométrie du plan d'une courbe de la famille

$$\gamma(t) = (ae^{bt} \cos t, ae^{bt} \sin t)$$

Exo 16 $\alpha(t) = \left(\int_0^t \cos u^2 du, \int_0^t \sin u^2 du \right)$

(9)

$\alpha' = (\cos t^2, \sin t^2)$ donc $t = s$

$\alpha'' = 2t (-\cos t^2, \sin t^2) = \frac{v}{R}$ donc $R = \frac{1}{2s}$ est

monotone. Donc les "disques de courbure"

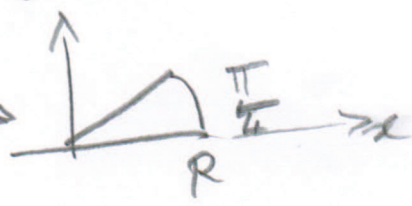
(l'adhérence de l'"intérieur" des cercles osculateurs)

forment une suite de compacts emboîtés dont

le rayon tend vers 0 qd $t \rightarrow \infty$. Donc il

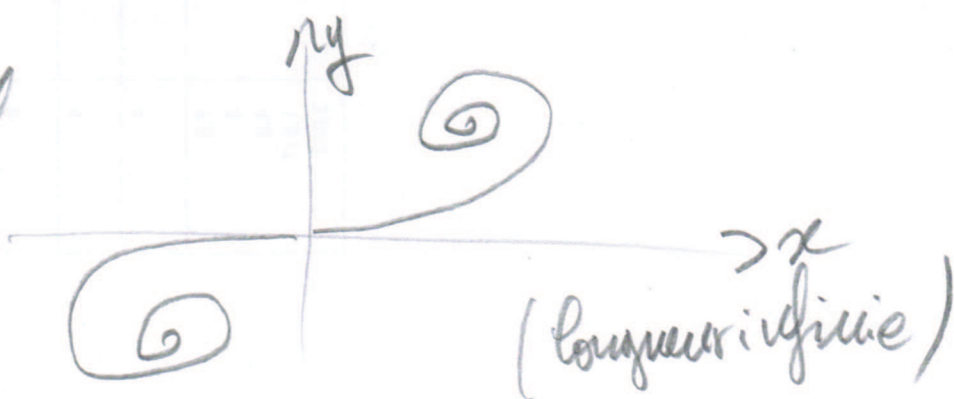
existe un seul point intersection de tous ces

compacts. Donc $\int_0^\infty \cos u^2 du$ et $\int_0^\infty \sin u^2 du$

convergent. En intégrant $e^{i\frac{u^2}{2}}$ sur \rightarrow 

on obtient $\int_0^\infty \cos u^2 du = \int_0^\infty \sin u^2 du = \frac{1}{2} \sqrt{\frac{\pi}{2}}$

Spirale de Fresnel



Exo 17 $d(u) = (u - \sin u, 1 - \cos u)$

(10)

$d'(u) = (1 - \cos u, \sin u)$ $d''(u) = (\sin u, \cos u)$

$K(u) = \frac{d' \wedge d''}{\|d'\|^3} = \frac{\cos u - 1}{(2(1 - \cos u))^{3/2}}$ d'où $R = 2(1 - \cos u)^{1/2}$

$\vec{n} = \frac{1}{(2(1 - \cos u))^{1/2}} (-\sin u, 1 - \cos u)$ d'où

$\theta(u) = d(u) + \frac{n}{K(u)} = (u - \sin u, 1 - \cos u) -$

$2(-\sin u, 1 - \cos u) = (u + \sin u, -1 + \cos u)$ Qui est

encore une cycloïde un cercle de rayon 1

roulant sur la droite $y = -2$ avec position

en $(0,0)$ au départ