

A 1) On a : $\forall \theta \in J \quad \vec{T}(\theta) \perp \vec{u}(3\theta) \iff (\widehat{\vec{u}(3\theta)}, \widehat{\vec{T}(\theta)}) = \frac{\pi}{2} [\pi] \iff (\widehat{\vec{u}(3\theta)}, \widehat{\vec{i}})(\widehat{\vec{i}}, \widehat{\vec{u}(\theta)})(\widehat{\vec{u}(\theta)}, \widehat{\vec{T}(\theta)}) = \frac{\pi}{2} [\pi]$
 $\iff V(\theta) = (\widehat{\vec{i}}, \widehat{\vec{u}(3\theta)}) - (\widehat{\vec{i}}, \widehat{\vec{u}(\theta)}) \frac{\pi}{2} [\pi] \iff V(\theta) = 3\theta - \theta \frac{\pi}{2} [\pi]$

La condition imposée équivaut donc bien à : $\forall \theta \in J \quad V(\theta) = 2\theta \frac{\pi}{2} [\pi]$

A 2) Γ est birégulière, donc régulière, donc le premier vecteur dérivé, $f'(\theta) \vec{u}(\theta) f(\theta) \vec{u}(\theta + \frac{\pi}{2})$, ne s'annule pas et dirige la tangente à Γ en $M(\theta)$ pour tout θ de J ; de plus ceci entraîne que $(f(\theta), f'(\theta))$ n'est jamais $0_{\mathbf{R}^2}$.
 Soit donc θ fixé dans J .

1^{er} cas $2\theta \neq 0 [\pi]$

alors : $V(\theta) = 2\theta \frac{\pi}{2} [\pi] \iff \tan V(\theta) = \tan(2\theta + \frac{\pi}{2}) \iff \frac{f(\theta)}{f'(\theta)} = -\frac{\cos(2\theta)}{\sin(2\theta)}$
 $\iff f'(\theta) \cos(2\theta) f(\theta) \sin(2\theta) = 0$ le retour est assuré car $\begin{cases} (f(\theta), f'(\theta)) \neq 0_{\mathbf{R}^2} \\ 2\theta \neq 0 [\pi] \end{cases}$

2^{ème} cas $2\theta = 0 [\pi]$

alors : $V(\theta) = 2\theta \frac{\pi}{2} [\pi] \iff V(\theta) = \frac{\pi}{2} [\pi] \iff f'(\theta) = 0 \iff f'(\theta) \cos(2\theta) f(\theta) \sin(2\theta) = 0$

Donc : $\left(\forall \theta \in J \quad V(\theta) = 2\theta \frac{\pi}{2} [\pi] \right) \iff \left(\forall \theta \in J \quad \text{et} \begin{cases} (f(\theta), f'(\theta)) \neq 0_{\mathbf{R}^2} \\ f'(\theta) \cos(2\theta) f(\theta) \sin(2\theta) = 0 \end{cases} \right)$

A 3) (E) est une équation différentielle linéaire du premier ordre homogène.
 L'ensemble des solutions de (E) est donc un \mathbf{R} -espace vectoriel.

Si J est un intervalle de longueur non nulle sur lequel $\cos(2\theta)$ ne s'annule pas, alors l'ensemble des solutions de (E) sur J est un \mathbf{R} -espace vectoriel de dimension 1, plus précisément, on a alors :

$$(\forall \theta \in J \quad f'(\theta) \cos(2\theta) f(\theta) \sin(2\theta) = 0) \iff [\exists \alpha \in \mathbf{R} / \forall \theta \in J \quad f(\theta) = \alpha \exp(g(\theta))]$$

où g est une primitive sur J de $\theta \mapsto -\frac{\sin(2\theta)}{\cos(2\theta)}$

On peut remarquer que, J étant toujours un intervalle de longueur non nulle sur lequel $\cos(2\theta)$ ne s'annule pas, dire " f est une solution de (E) sur J autre que la fonction nulle " équivaut à dire " f est une solution de (E) sur J telle que f ne s'annule pas " et cela équivaut donc encore à dire " f est une solution de (E) sur J telle que le couple (f, f') ne s'annule pas ", tout ceci car \exp ne s'annule pas sur \mathbf{R} ; ce qui précise la conclusion de 2).

Sur $]-\frac{\pi}{4}, \frac{\pi}{4}[$: $-\int \frac{\sin(2\theta)}{\cos(2\theta)} d\theta = \int \frac{d(\cos(2\theta))}{2\cos(2\theta)} = \frac{1}{2} \ln|\cos(2\theta)| + cste$

Donc : $\left(\forall \theta \in]-\frac{\pi}{4}, \frac{\pi}{4}[\quad f'(\theta) \cos(2\theta) f(\theta) \sin(2\theta) = 0 \right) \iff \left(\exists \alpha \in \mathbf{R} / \forall \theta \in]-\frac{\pi}{4}, \frac{\pi}{4}[\quad f(\theta) = \alpha \sqrt{\cos(2\theta)} \right)$

A 4) On a immédiatement : $\forall (\lambda, \mu) \in \mathbf{R}^{*2}, \forall \theta \in]-\frac{\pi}{4}, \frac{\pi}{4}[$ $f_\lambda(\theta) = \lambda \sqrt{\cos(2\theta)}$ et $f_\mu(\theta) = \mu \sqrt{\cos(2\theta)}$

Donc : $\forall (\lambda, \mu) \in \mathbf{R}^{*2}, \forall \theta \in]-\frac{\pi}{4}, \frac{\pi}{4}[$ $f_\mu(\theta) \vec{u}(\theta) = \frac{\mu}{\lambda} f_\lambda(\theta) \vec{u}(\theta)$

Donc, pour tout couple (λ, μ) de \mathbf{R}^{*2} , \mathcal{C}_μ est l'image de \mathcal{C}_λ par l'homothétie de centre O et de rapport $\frac{\mu}{\lambda}$.

A 5) Soit λ fixé dans \mathbf{R}^* . On a : $\lim_{\theta \rightarrow \frac{\pi}{4}} f_\lambda(\theta) = 0$

De plus : $\forall \theta \in]-\frac{\pi}{4}, \frac{\pi}{4}[$ $\frac{f_\lambda(\theta) - 0}{\theta - \frac{\pi}{4}} = \frac{\lambda \sqrt{\cos(2\theta)}}{\theta - \frac{\pi}{4}} = \frac{\lambda \sqrt{\cos(\frac{\pi}{2} - 2u)}}{-u} = \frac{\lambda \sqrt{\sin(2u)}}{-u}$ on a posé $\theta = \frac{\pi}{4} - u$

$$\underset{\theta \rightarrow \frac{\pi}{4}^-}{\sim} \lambda \frac{\sqrt{2u}}{-u} = -\frac{\lambda\sqrt{2}}{\sqrt{u}} \xrightarrow{\theta \rightarrow \frac{\pi}{4}^-} -\infty \times \text{sgn } \lambda$$

Donc f_λ n'admet pas de prolongement dérivable en $\frac{\pi}{4}$.

Donc, parmi les solutions de (E) sur $]-\frac{\pi}{4}, \frac{\pi}{4}[$, seule la fonction nulle admet un prolongement dérivable en $\frac{\pi}{4}$.

On aurait pu résoudre (E) sur $]-\frac{\pi}{4} + \frac{k\pi}{2}, \frac{\pi}{4} + \frac{k\pi}{2}[$ pour tout k de \mathbf{Z} de la même façon qu'en 3) à la seule condition de remplacer $\sqrt{\cos(2\theta)}$ par $\sqrt{|\cos(2\theta)|}$.

En reprenant le raisonnement ci-dessus, on obtient de même que, parmi les solutions de (E) sur $]-\frac{\pi}{4} + \frac{k\pi}{2}, \frac{\pi}{4} + \frac{k\pi}{2}[$ seule la fonction nulle admet un prolongement dérivable en $\frac{\pi}{4} + \frac{k\pi}{2}$; ceci pour tout k de \mathbf{Z} .

Ceci suffit pour conclure que (E) a une seule solution sur \mathbf{R} , la fonction nulle.

A 6.1) On admet que toute solution de (E) sur $]-\alpha, \alpha[$ est développable en série entière; soit donc α , fixé dans $]0, \frac{\pi}{4}[$,

et $(a_n)_{n \in \mathbf{N}}$, suite réelle, tels que : $\forall \theta \in]-\alpha, \alpha[$ $f_1(\theta) = \sum_{n=0}^{+\infty} a_n \theta^n$

On a : $f_1(0) = 1$ donc $a_0 = 1$

De plus : $\forall \theta \in]-\alpha, \alpha[$ $0 = f_1'(\theta) \cos(2\theta) f_1(\theta) \sin(2\theta) = \left(\sum_{n=1}^{+\infty} n a_n \theta^{n-1} \right) \cos(2\theta) + \left(\sum_{n=0}^{+\infty} a_n \theta^n \right) \sin(2\theta)$

$$= \left(\sum_{n=1}^{+\infty} n a_n \theta^{n-1} \right) \left(\sum_{n=0}^{+\infty} \frac{(-1)^n 2^{2n} \theta^{2n}}{(2n)!} \right) + \left(\sum_{n=0}^{+\infty} a_n \theta^n \right) \left(\sum_{n=0}^{+\infty} \frac{(-1)^n 2^{2n+1} \theta^{2n+1}}{(2n+1)!} \right)$$

$$= (a_1 + 2a_2\theta + 3a_3\theta^2) \left(1 - \frac{4\theta^2}{2} \right) + (a_0 + a_1\theta) \times 2\theta o(\theta^2)$$

$$= a_1(2a_2 + 2a_0)\theta(-2a_1 + 3a_3 + 2a_1)\theta^2 o(\theta^2)$$

Donc : $\begin{cases} a_1 = 0 \\ 2(a_0 + a_2) = 0 \\ 3a_3 = 0 \end{cases}$ donc $\begin{cases} a_1 = 0 \\ a_2 = -a_0 \\ a_3 = 0 \end{cases}$ donc $\begin{cases} a_1 = a_3 = 0 \\ a_2 = -a_0 = -1 \end{cases}$

Donc : $\forall \theta \in]-\alpha, \alpha[$ $f_1(\theta) = 1 - \theta^2 \sum_{n=4}^{+\infty} a_n \theta^n$

A 6.2) On a : $\forall p \in \mathbf{N} \quad \cos(2x) = \sum_{n=0}^p \frac{(-1)^n 2^{2n} x^{2n}}{(2n)!} o(x^{2p+1})$

Et : $\forall p \in \mathbf{N}^* \quad (1+u)^{1/2} = 1 \sum_{n=1}^p \left[\prod_{k=1}^n \left(\frac{1}{2} - k + 1\right) \right] \times \frac{u^n}{n!} o(u^p) = 1 \sum_{n=1}^p \left[\prod_{k=1}^n (-1 + 2k - 2) \right] \times \frac{(-1)^n u^n}{2^n n!} o(u^p)$

$$= 1 \sum_{n=1}^p \left[\prod_{k=1}^n (2k - 3) \right] \times \frac{(-1)^n u^n}{2^n n!} o(u^p)$$

$$= 1 \frac{u}{2} \sum_{n=2}^p \left[\prod_{k=2}^n (2k - 3) \right] \times \frac{(-1)^n u^n}{2^n n!} o(u^p)$$

$$= 1 \frac{u}{2} \sum_{n=2}^p \frac{(2n-2)! (-1)^{n-1} u^n}{2^n n! \prod_{k=1}^{n-1} (2k)} o(u^p)$$

Donc : $\forall p \in \mathbf{N}^* \quad (1+u)^{1/2} = 1 \frac{u}{2} \sum_{n=2}^p \frac{(2n-2)! (-1)^{n-1} u^n}{2^{2n-1} n! (n-1)!} o(u^p)$

De plus : $f_1(\theta) = \sqrt{\cos(2\theta)} = \left(1 - \frac{2^2 \theta^2}{2!} o(\theta^3) \right)^{1/2} = [1 - 2\theta^2 o(\theta^3)]^{1/2} = 1 - \theta^2 o(\theta^3)$

Or la partie régulière du développement limité de f_1 est aussi le début de son développement en série entière,

donc : $\forall \theta \in]-\alpha, \alpha[\quad f_1(\theta) = 1 - \theta^2 \sum_{n=4}^{+\infty} a_n \theta^n$

A 6.3) On a donc : $f_1(\theta) = 1 - \theta^2 o(\theta^3) = \sum_{n=0}^3 \frac{f_1^{(n)}(0)}{n!} \theta^n o(\theta^3)$

Donc : $f_1(0) = 1, \quad f_1'(0) = f_1^{(3)}(0) = 0, \quad f_1''(0) = -2$

B 1.1) ρ est manifestement paire, il suffit donc d'étudier \mathcal{C}_1 sur $[0, \frac{\pi}{4}[$ et on complètera par symétrie par rapport à Ox .

On a déjà vu : $\lim_{\theta \rightarrow \frac{\pi}{4}^-} \sqrt{\cos(2\theta)} = 0$.

On peut donc prolonger continument \mathcal{C}_1 en posant : $M\left(\frac{\pi}{4}\right) = M\left(-\frac{\pi}{4}\right) = O$

De plus : $\forall \theta \in [0, \frac{\pi}{4}[\quad V(\theta) = 2\theta + \frac{\pi}{2} [\pi] \xrightarrow{\theta \rightarrow \frac{\pi}{4}^-} \pi [\pi]$

La demi-tangente à \mathcal{C}_1 en $M\left(\frac{\pi}{4}\right)$ est donc dirigée par $\vec{u}\left(\frac{\pi}{4}\right)$, donc par $\vec{i} + \vec{j}$, par symétrie, la demi-tangente en $M\left(-\frac{\pi}{4}\right)$ est dirigée par $\vec{i} - \vec{j}$.

θ	0	$\pi/4$
ρ	1	0

B 1.2) On a : $\forall \theta \in]-\frac{\pi}{4}, \frac{\pi}{4}[\quad V(\theta) = 2\theta + \frac{\pi}{2} [\pi]$

Donc : $\left(\begin{array}{l} \text{La tangente en} \\ M(\theta) \text{ est verticale} \end{array} \right) \iff V(\theta) + \theta = \frac{\pi}{2} [\pi] \iff 3\theta + \frac{\pi}{2} = \frac{\pi}{2} [\pi] \iff \theta = 0 \left[\frac{\pi}{3} \right] \iff \theta = 0$

$\left(\begin{array}{l} \text{La tangente en} \\ M(\theta) \text{ est horizontale} \end{array} \right) \iff V(\theta) + \theta = 0 [\pi] \iff 3\theta + \frac{\pi}{2} = 0 [\pi] \iff \theta = -\frac{\pi}{6} \left[\frac{\pi}{3} \right] \iff \theta = \pm \frac{\pi}{6}$

Or : $f_1(0) = 1, \quad f_1\left(\frac{\pi}{6}\right) = \sqrt{\cos\left(2 \times \frac{\pi}{6}\right)} = \sqrt{\cos\left(\frac{\pi}{3}\right)} = \sqrt{\frac{1}{2}} = \frac{\sqrt{2}}{2} \simeq 0,707$

$f_1\left(\frac{\pi}{6}\right) \times \cos\left(\frac{\pi}{6}\right) = \frac{1}{\sqrt{2}} \times \frac{\sqrt{3}}{2} = \frac{\sqrt{3}}{2\sqrt{2}} \simeq 0,612, \quad f_1\left(\frac{\pi}{6}\right) \times \sin\left(\frac{\pi}{6}\right) = \frac{1}{\sqrt{2}} \times \frac{1}{2} = \frac{1}{2\sqrt{2}} \simeq 0,354$

Donc : $\left. \begin{array}{l} \mathcal{C}_1 \text{ présente un point à tangente verticale et un seul, } M(0) \Big|_0^1; \\ \mathcal{C}_1 \text{ présente deux points à tangente horizontale : } M\left(\frac{\pi}{6}\right), \rho\left(\frac{\pi}{6}\right) = \frac{1}{\sqrt{2}}, \text{ coordonnées approchées } (0,612; 0,354) \\ \text{et } M\left(-\frac{\pi}{6}\right), \text{ symétrique de } M\left(\frac{\pi}{6}\right) \text{ par rapport à } Ox. \end{array} \right\}$

B 1.3) La tangente en $M(0)$ est verticale donc $\vec{T}(0)$ est $\pm \vec{j}$; l'orientation de la courbe impose : $\vec{T}(0) = \vec{j}$

Donc : $\vec{N}(0) = -\vec{i}$

On a : $\forall \theta \in]-\frac{\pi}{4}, \frac{\pi}{4}[\quad s'^2(\theta) = \rho^2(\theta)\rho'^2(\theta) = \cos(2\theta) \frac{\sin^2(2\theta)}{\cos(2\theta)} = \frac{\cos^2(2\theta) + \sin^2(2\theta)}{\cos(2\theta)} = \frac{1}{\cos(2\theta)}$

De plus : $\forall \theta \in]-\frac{\pi}{4}, \frac{\pi}{4}[\quad \alpha(\theta) = \theta V(\theta) = 3\theta + \frac{\pi}{2} [\pi]$

Donc : $s'^2(0) = 1$ et $\alpha'(0) = 3$, donc $R(0) = \frac{ds}{d\alpha}(0) = \frac{1}{3}$

Le centre de courbure de \mathcal{C}_1 en $M(0)$ est donc $\Omega(0) \Big|_0^{2/3} \quad (\Omega = M + R\vec{N})$

B 2) On a : $\bullet \theta \mapsto \frac{1}{\sqrt{\cos(2\theta)}}$ est continue sur $]-\frac{\pi}{4}, \frac{\pi}{4}[$

$\bullet \frac{1}{\sqrt{\cos(2\theta)}} = \frac{1}{\sqrt{\cos[2(\frac{\pi}{4}-u)]}} = \frac{1}{\sqrt{\sin(2u)}} \underset{u \rightarrow 0}{\sim} \frac{1}{\sqrt{2}u^{1/2}} \quad (\theta = \frac{\pi}{4} - u)$

$\bullet \theta \mapsto \frac{1}{\sqrt{\cos(2\theta)}}$ est paire.

Donc, d'après la règle de l'équivalence et les intégrales de Riemann, I converge.

B 3) On a : $L = \lim_{\alpha \rightarrow \frac{\pi}{4}^-} \int_{-\alpha}^{\alpha} s'(\theta) d\theta = \lim_{\alpha \rightarrow \frac{\pi}{4}^-} \int_{-\alpha}^{\alpha} \frac{d\theta}{\sqrt{\cos(2\theta)}} = I$

B 4.1) $L = I = \int_{-\frac{\pi}{4}}^{\frac{\pi}{4}} \frac{d\theta}{\sqrt{\cos(2\theta)}} = \int_0^{\frac{\pi}{4}} \frac{d\theta}{\sqrt{\cos(2\theta)}} + \int_{-\frac{\pi}{4}}^0 \frac{d\theta}{\sqrt{\cos(2\theta)}} = \int_0^{\frac{\pi}{4}} \frac{d\theta}{\sqrt{\cos(2\theta)}} + \int_{\frac{\pi}{4}}^0 \frac{-d\psi}{\sqrt{\cos(-2\psi)}} = 2 \int_0^{\frac{\pi}{4}} \frac{d\theta}{\sqrt{\cos(2\theta)}}$

Donc : $L = \int_0^{\frac{\pi}{2}} \frac{d\varphi}{\sqrt{\cos \varphi}} \quad (\text{on a posé successivement } \psi = -\theta, \theta = \psi, \varphi = 2\theta)$

B 4.2) Posons : $u = \sqrt{\cos \varphi}$, alors $u^2 = \cos \varphi$ et $2u du = -\sin \varphi d\varphi$

On a : $L = \int_1^0 \frac{-2u du}{\sin \varphi \times u} = 2 \int_0^1 \frac{du}{\sin \varphi} = 2 \int_0^1 \frac{du}{\sqrt{1 - \cos^2 \varphi}} = 2 \int_0^1 \frac{du}{\sqrt{1 - u^4}}$

B 5) Δ est défini par les conditions polaires $\begin{cases} -\frac{\pi}{4} \leq \theta \leq \frac{\pi}{4} \\ 0 \leq \rho \leq \sqrt{\cos(2\theta)} \end{cases}$

$$\text{Donc : } A = \int_{\theta=-\frac{\pi}{4}}^{\frac{\pi}{4}} \int_{\rho=0}^{\sqrt{\cos(2\theta)}} \rho \, d\rho \, d\theta = \int_{\theta=-\frac{\pi}{4}}^{\frac{\pi}{4}} \left[\frac{\rho^2}{2} \right]_0^{\sqrt{\cos(2\theta)}} d\theta = \int_{-\frac{\pi}{4}}^{\frac{\pi}{4}} \frac{\cos(2\theta)}{2} d\theta = \left[\frac{\sin(2\theta)}{4} \right]_{-\frac{\pi}{4}}^{\frac{\pi}{4}}$$

$$\text{Donc : } \underline{A = \frac{1}{2}}$$

C 1) Quels que soient les réels α et β : $\bullet t \mapsto t^{\alpha-1}(1-t)^{\beta-1}$ est continue sur $]0, 1[$

$$\bullet t^{\alpha-1}(1-t)^{\beta-1} \underset{t \rightarrow 0^+}{\sim} \frac{1}{t^{1-\alpha}}$$

$$\bullet t^{\alpha-1}(1-t)^{\beta-1} \underset{t \rightarrow 1^-}{\sim} \frac{1}{(1-t)^{1-\beta}}$$

Donc, d'après la règle de l'équivalence et les séries de Riemann : $\forall (\alpha, \beta) \in \mathbf{R}^2$ ($B(\alpha, \beta)$ converge) $\iff (\alpha, \beta) \in \mathbf{R}^{*+2}$

C 2) On a : $\forall (\alpha, \beta) \in \mathbf{R}^{*+2}$ $B(\alpha, \beta) = \int_0^1 t^{\alpha-1}(1-t)^{\beta-1} dt = \int_1^0 (1-u)^{\alpha-1} u^{\beta-1} (-du) = \int_0^1 u^{\beta-1}(1-u)^{\alpha-1} du = B(\beta, \alpha)$

C 3) On a : $\forall (\alpha, \beta) \in \mathbf{R}^{*+2}$ $B(\alpha, \beta) = \int_0^1 t^{\alpha-1}(1-t)^{\beta-1} dt = \int_0^{\frac{\pi}{2}} \sin^{2\alpha-2}\theta (1 - \sin^2\theta)^{\beta-1} 2 \sin\theta \cos\theta \, d\theta$

$$\text{Donc : } \forall (\alpha, \beta) \in \mathbf{R}^{*+2} \quad \underline{B(\alpha, \beta) = 2 \int_0^{\frac{\pi}{2}} \sin^{2\alpha-1}\theta \cos^{2\beta-1}\theta \, d\theta}$$

C 4) Donc : $B\left(\frac{1}{2}, \frac{1}{4}\right) = 2 \int_0^{\frac{\pi}{2}} \cos^{\frac{1}{2}-1}\theta \, d\theta = 2 \int_0^{\frac{\pi}{2}} \frac{d\theta}{\sqrt{\cos^2\theta}} = 2L$ d'après B 4.1), donc : $\underline{L = \frac{1}{2} B\left(\frac{1}{2}, \frac{1}{4}\right)}$

D 1.1) M_0^1 est le point de \mathcal{C}_1 d'angle polaire 0, M_0^1 a donc pour coordonnées cartésiennes $(1, 0)$.

M_1^1 est le point de \mathcal{C}_1 d'angle polaire $\frac{\pi}{4}$, M_1^1 a donc pour coordonnées cartésiennes $(0, 0)$.

$$\text{Donc : } \underline{2L_1 = 2M_0^1 M_1^1 = 2}$$

D 1.2) M_0^2 est le point de \mathcal{C}_1 d'angle polaire 0, M_0^2 égale donc M_0^1 et a donc pour coordonnées cartésiennes (1,0).
 M_2^2 est le point de \mathcal{C}_1 d'angle polaire $\frac{\pi}{4}$, M_2^2 égale donc M_1^1 et a donc pour coordonnées cartésiennes (0,0).
 M_1^2 est le point de \mathcal{C}_1 d'angle polaire $\frac{\pi}{8}$.

$$\text{Or : } f_1\left(\frac{\pi}{8}\right) = \sqrt{\cos\frac{\pi}{4}} = 2^{-1/4}, \quad \cos\frac{\pi}{8} = \sqrt{\frac{1+\cos\frac{\pi}{4}}{2}} = \sqrt{\frac{1+\frac{1}{\sqrt{2}}}{2}} = \sqrt{\frac{\sqrt{2}+1}{2\sqrt{2}}} = \frac{\sqrt{\sqrt{2}+1}}{2^{3/4}}$$

$$\sin\frac{\pi}{8} = \sqrt{\frac{1-\cos\frac{\pi}{4}}{2}} = \sqrt{\frac{1-\frac{1}{\sqrt{2}}}{2}} = \sqrt{\frac{\sqrt{2}-1}{2\sqrt{2}}} = \frac{\sqrt{\sqrt{2}-1}}{2^{3/4}}$$

Les coordonnées cartésiennes de M_1^2 sont donc $\left(\frac{\sqrt{\sqrt{2}+1}}{2}, \frac{\sqrt{\sqrt{2}-1}}{2}\right)$, soit à 10^{-3} près (0,777; 0,322).

$$\begin{aligned} \text{Donc : } 2L_2 &= 2(M_0^2M_1^2 + M_1^2M_2^2) = 2\sqrt{\left(\frac{\sqrt{\sqrt{2}+1}}{2} - 1\right)^2 + \left(\frac{\sqrt{\sqrt{2}-1}}{2}\right)^2} + 2\sqrt{\left(\frac{\sqrt{\sqrt{2}+1}}{2}\right)^2 + \left(\frac{\sqrt{\sqrt{2}-1}}{2}\right)^2} \\ &= 2\sqrt{\frac{\sqrt{2}+1}{4} - \sqrt{\sqrt{2}+1} + \frac{\sqrt{2}-1}{4}} + 2\sqrt{\frac{\sqrt{2}+1}{4} + \frac{\sqrt{2}-1}{4}} = 2\sqrt{\frac{\sqrt{2}}{2} - \sqrt{\sqrt{2}+1} + 12\sqrt{\frac{\sqrt{2}}{2}}} \end{aligned}$$

$$\text{Donc : } 2L_2 = 2\sqrt{\frac{1}{\sqrt{2}} - \sqrt{\sqrt{2}+1} + 12^{3/4}} \simeq 2,464947 \pm 10^{-6}$$

D 1.3) M_0^4 est le point de \mathcal{C}_1 d'angle polaire 0, M_0^4 égale donc M_0^1 et a donc pour coordonnées cartésiennes (1,0).
 M_4^4 est le point de \mathcal{C}_1 d'angle polaire $\frac{\pi}{4}$, M_4^4 égale donc M_1^1 et a donc pour coordonnées cartésiennes (0,0).
 M_2^4 est le point de \mathcal{C}_1 d'angle polaire $\frac{\pi}{8}$, M_2^4 égale donc M_1^2 et a donc pour coordonnées cartésiennes à 10^{-3} près (0,777; 0,322).

M_1^4 et M_3^4 sont les points de \mathcal{C}_1 d'angles polaires respectifs $\frac{\pi}{16}$ et $\frac{3\pi}{16}$.

$$\text{Or : } f_1\left(\frac{\pi}{16}\right) \cos\frac{\pi}{16} = \sqrt{\cos\frac{\pi}{8}} \cos\frac{\pi}{16} \simeq 0,943 \pm 10^{-3}, \quad f_1\left(\frac{\pi}{16}\right) \sin\frac{\pi}{16} = \sqrt{\cos\frac{\pi}{8}} \sin\frac{\pi}{16} \simeq 0,188 \pm 10^{-3}$$

$$f_1\left(\frac{3\pi}{16}\right) \cos\frac{3\pi}{16} = \sqrt{\cos\frac{3\pi}{8}} \cos\frac{3\pi}{16} \simeq 0,514 \pm 10^{-3}, \quad f_1\left(\frac{3\pi}{16}\right) \sin\frac{3\pi}{16} = \sqrt{\cos\frac{3\pi}{8}} \sin\frac{3\pi}{16} \simeq 0,344 \pm 10^{-3}$$

Les coordonnées cartésiennes à 10^{-3} près de M_1^4 et M_3^4 sont donc respectivement (0,943; 0,188) et (0,514; 0,344).