Table des matières

	0.1	Introduction	2
1	Gér	néralités	4
	1.1	Espace Euclidien \mathbb{E}^3 de dimension 3	4
	1.2	Courbes paramétrées dans \mathbb{E}^3	5
	1.3	Repère de Serret-Frenet dans \mathbb{E}^3	6
		1.3.1 Torsion	7
		1.3.2 courbure	7
		1.3.3 Signification de la courbure et la torsion d'une courbe	7
	1.4	Coubes helices et slant helices dans \mathbb{E}^3	9
2	Espace de Minkowski de \mathbb{E}^3_1		13
	2.1	Espace \mathbb{E}^3_1	13
	2.2	Courbes causales	19
	2.3	Repère de Serret-Frenet dans \mathbb{E}^3_1	20
3	Coubes helices et slant helices dans \mathbb{E}^3_1		23
	3.1	Courbes helices dans \mathbb{E}^3_1	23
	3.2	Courbes slant helices dans \mathbb{E}^3_1	25
4	Cou	urbes indicatrices et involutions d'une courbe slant hélices dans \mathbb{E}^3_1	35
5	Cor	nclusion	42
6	Per	spectives	43

0.1 Introduction

Les courbes interviennent naturellement dans divers domaines. À titre d'exemple, la trajectoire d'un objet, le tracé d'une route, l'urbanisme et bien d'autres exemples encore se modélisent par des courbes.

En géométrie classique, une classe tres importante de courbes est les courbe générales hélices dans l'espace Euclidien \mathbb{R}^3 , elle sont défines par la propriété que la tangente fait un angle constant avec une ligne droite fixe. Un résultat classique énoncé en premièr par M. LANCRET en 1802 et prouvé par B.SAINT-VENANT en 1845 qu'une courbe soit une courbe générale hélice si le rapport de la courbure par la tortion doit être constant ([3]).

Les courbes slant hélices sont spécifiques à l'espace, et introduit le concept de l'escargot pour la première fois par IZMIYA et TAKEUCHI est que ces courbe ont la normale en chaque point forme un axe de même degré avec une direction donnée ([3]). Ils caractérisent une courbe slant hélice si et seulement si la fonction

$$\frac{\kappa^2}{(\tau^2 + \kappa^2)^{\frac{3}{2}}} \left(\frac{\tau}{\kappa}\right)'$$

est constante.

D'autre part, en géométrie et en relativité restreinte, l'espace de Minkowski, du nom de son inventeur HERMANN MINKOWSKI, est un espace mathématique, et plus précisément un espace affine pseudo-euclidien à quatre dimensions, modélisant l'espace-temps de la relativité restreinte on se limite dans notre travail à la dimension trois.

Les courbes hélices et slant hélices dans l'espace de MINKOWSKI \mathbb{E}^3_1 apparaissent selon les caractères causal du repére de Serret-Frenet en \mathbb{E}^3_1 dans de nombreux cas qu'on va les étudiées et comparées dans notre travail avec des courbes spéciales.

Notre mémoire se compose de quatre chapitres

Dans le premier chapitre, on donne des définitions basiques nécéssaire sur les courbes paramétres à vecteur de vitesse unitaire, le repére de SERRET-FRENET en trois dimenssion et les courbes hélice et slant hélices dans l'espes Euclidien de dimention 3.

Au deuxiéme chapitre, on définit l'espace de Lorentz-Minkowski \mathbb{E}^3_1 muni du produit scalaire

Lorentzien. On donne les formules du repére de SERRET-FRENET dans \mathbb{E}^3_1 et des définitions sur les courbes causales dans l'espace \mathbb{E}^3_1 .

Dans le troisième chapitre, on définit les courbes hélices et les courbe slant helices dans \mathbb{E}^3_1 et on donne leurs charactérisations.

Finalement, dans le quatrième chapitre, on définit les courbes indicatrices et involution d'une courbe slant hélices dans \mathbb{E}^3_1 et des théorèmes et propositions reliant ces courbes sont données.

Chapitre 1

Généralités

1.1 Espace Euclidien \mathbb{E}^3 de dimension 3

L'espace Euclidien de dimension 3 est l'espace affine \mathbb{R}^3 muni de la forme quadratique $Q_3 = x_1^2 + x_2^2 + x_3^2$. Tout vecteur tangent peut être vu comme un èlément v de l'espace vectoriel sous-jacent sur lequel on peut évaluer. On définit alors la norme $||v||_0$ comme étant la racine carrée de $Q_3(v)$. On définit alors la longueur d'une courbe de classe C^1 par morceaux

$$c:[a,b]\to\mathbb{R}^3$$

est égal à l'intégrale

$$L(c) = \int_{a}^{b} \|c'(t)\|_{0} dt$$

On peut en fait calculer la longueur de toute courbes absoluments continues (on dit aussi rectifiable) i.e. pour laquelle la dérivée C'(t) est presque partout définie et telle que l'intégrale ci-dessus soit finie.

On définit alors la distance $d_{euc}(x, y)$ entre deux points x et y de \mathbb{R}^3 comme étant la borne inférieure de la longueur des chemins rectfiables joignant x à y.

1.2 Courbes paramétrées dans \mathbb{E}^3

Intuitivement, une courbe dans l'espace de dimension 3 est un objet qui peut être décrit par un point qui évolue au cours du temps. Autrement dit, il suffit d'un paramètre pour le décrire, le temps. On dit d'un tel objet qu'il est 1-dimensionnel. Le fait de décrire une courbe par un paramètre qui évolue revient à considérer une application $\alpha: I \subset \mathbb{R} \longrightarrow \mathbb{E}^3$. Quand le paramètre t parcourt l'intervalle I, le point $\alpha(t)$ parcourt

Définition 1.1 On appelle courbe paramétrée de classe C^k de \mathbb{E}^3 , une application de classe C^k

$$\alpha: I \subset \mathbb{R} \longrightarrow \mathbb{E}^3$$

où I est un intervalle ouvert de \mathbb{R} .

L'ensemble $C = \{\alpha(t), t \in I\}$ est appelé le support géométrique de $\alpha: I \longrightarrow \mathbb{E}^3$. On dit que C est une courbe géométrique et que α est une paramétrisation de C.

On remarque que la courbe paramétrée comporte plus d'informations que la courbe géométrique : quand t parcourt l'intervalle I, le point $\alpha(t)$ parcourt C. Autrement dit, la courbe paramétrée donne non seulement le support géométrique, mais aussi une façon de le parcourir. Dans la suite, quand on considèrera la restriction d'une courbe α à un intervalle fermé $[a,b] \subset I$, on écrira

$$\alpha: [a,b] \longrightarrow \mathbb{E}^3$$

Exemple 1.2 Le support géométrique de la courbe paramétrée $\alpha: \mathbb{R} \longrightarrow \mathbb{R}^3$ donnée par

$$\alpha(t) = (R\cos t, R\sin t, t)$$

est une hélice (Figure 1).

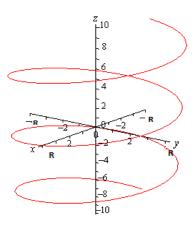


Figure 1 : Courbe helice

1.3 Repère de Serret-Frenet dans \mathbb{E}^3

Soit $\alpha: I \subset \mathbb{R} \longrightarrow \mathbb{E}^3$ une courbe. En dérivant $||T(s)||^2 = ||\alpha'(s)||^2 = 1$ on obtient T'(s).T(s) = 0, le vecteur T' est donc orthogonal à T(s). Si $\kappa(s) \neq 0$, on a un vecteur bien défini N(s) tel que $T'(s) = \kappa(s)N(s)$; c'est le vecteur unitaire normal à la courbe au point $\alpha(s)$. Le vecteur unitaire binormal est défini par :

$$B(s) = T(s) \land N(s)$$

où ∧ est le produit vectoriel défini par

$$(u_1, u_2, u_3) \wedge (v_1, v_2, v_3) = (u_2v_3 - u_3v_1, u_3v_1 - u_1v_3, u_1v_2 - u_2v_1)$$

Le triple (T(s), N(s), B(s)) est un repére orthonormé direct (d'origine le point $\alpha(s)$) appelé repére de Serret-Frenet de la courbe au point $\alpha(s)$.

Comme pour les courbes planes, en chaque point d'une courbe gauche paramétrée régulière, on a un repère de Serret Frenet. Ce repère bouge avec le paramètre de la courbe. Les formules de Serret-Frenet expriment justement la dérivée de ce repère.

1.3.1 Torsion

En dérivant $B(s) = T(s) \wedge N(s)$ membre à membre on obtient :

$$B'(s) = T'(s) \wedge N(s) + T(s) \wedge N'(s) = T(s) \wedge N'(s)$$

Donc B'(s) est orthogonal à T(s), comme il est aussi orthogonal à B(s), il est colinéaire à N(s). Il existe donc $\tau(s) \in \mathbb{R}$ tel que :

$$B'(s) = -\tau(s)N(s)$$

Le nombre $\tau(s)$ est appelé la torsion de la courbe α au point $\alpha(s)$.

1.3.2 courbure

Soit $\alpha: I \in \mathbb{R} \to \mathbb{E}$ une courbe. Comme on a supposé qu'elle est paramétrée par la longueur de l'arc, la norme du vecteur T reste constamment égale à 1. Ce qui pourrait éventuellement changer, c'est sa direction, ce qui va en fait mesurer l'écart entre la courbe et le fait qu'elle soit un morceau de droite

Définition 1.3 On appelle courbure de α au point $\alpha(s)$ le nombre :

$$\kappa(s) = ||T'(s)||$$

1.3.3 Signification de la courbure et la torsion d'une courbe

Proposition 1.4 Soit $\alpha: I \in \mathbb{R} \to \mathbb{E}$ une courbe de courbure et de torsion. Alors :

- 1) $\kappa = 0$ si, et seulement si, la courbe est un morceau de droite.
- 2) $\tau = 0$ si, et seulement si, la courbe est contenue dans un plan.

L'interprétation de son signe qu'on peut donner est la suivante. Supposons qu'on marche sur cette hélice en tournant dans le sens trigonométrique. Alors :

Si
$$\tau > 0$$
 (i.e. $\alpha > 0$) on monte.

Si
$$\tau < 0$$
 (i.e. $\alpha < 0$) on descend.

On peut trouver une courbe $\alpha:I\to\mathbb{E}^3$ à courbure et torsion prescrites par le théorème suivant :

Théorème 1.5 Soient $s \in I \to \kappa(s) \in \mathbb{R}_+^*$ et $s \in I \to \tau(s) \in \mathbb{R}$ deux fonctions différentiables. Alors il existe une courbe $\alpha : I \to \mathbb{E}^3$ paramétrée par la longueur de l'arc ayant comme courbure et comme torsion. Si $\sigma : I \to \mathbb{E}^3$ est une autre courbe, il existe une isométrie affine positive $D : \mathbb{E}^3 \to \mathbb{E}^3$ telle que $\sigma = D \circ \alpha$.

Exemple 1.6 On sait d'aprés le théorème (1.5) que la torsion d'une courbe contenue dans un plan est nulle. On leisse donc de côté ce type de courbe.

La torsion de l'hélice :

$$\alpha(s) = R(\cos(\frac{s}{\sqrt{R^2 + \alpha^2}}), \sin(\frac{s}{\sqrt{R^2 + \alpha^2}}, (\frac{\alpha s}{\sqrt{R^2 + \alpha^2}}))$$

se calcule assez facilement. Elle est constante et donnée par la formule :

$$\tau = \frac{\alpha}{R^2 + \alpha^2}$$

Maintenant, on donne les formules du repère de Serret Frenet dans \mathbb{E}^3 .

Proposition 1.7 Soit $\alpha: I \subset \mathbb{R} \longrightarrow \mathbb{E}^3$ une courbe paramétrée normale régulière de classe C^3 et $\alpha(s)$ un point birégulier. Alors on a:

$$\begin{cases} T'(s) = \kappa(s) N(s) \\ N'(s) = -\kappa(s) T(s) + \tau(s) B(s) \\ B'(s) = \tau(s) N(s) \end{cases}$$

Preuve. Il ne reste que la deuxieème formule à montrer. Pour cela, on va calculer les coordonnées de N'(s) dans la base de Serret-frenet. Pour tout $s \in I$, on a

$$N(s).N(s) = 1$$

On dérivant, cela donne :

$$N'(s).N(s) = 0$$

On dérivant le fait que pour tout

$$s \in I$$
; $B(s).N(s) = 0$,

On a

$$N'(s).B(s) = -N(s).B'(s)$$
$$= -N(s) - \tau(s)N(s)$$
$$= \tau(s)$$

De même, en dérivant le fait que pour tout $s \in I$, on a

$$N(s).T(s) = 0$$

$$N'(s).T(s) = N(s).T'(s)$$

$$= N(s).(\kappa(s)N(s))$$

$$= \kappa(s)$$

alors on a la deuxième formule

$$N'(s) = \langle T, N' \rangle T + \langle N, N' \rangle N + \langle B, N' \rangle B$$

= $-\kappa T + \tau B$

1.4 Coubes helices et slant helices dans \mathbb{E}^3

Soit $\alpha: I \subset \mathbb{R} \longrightarrow \mathbb{E}^3$ une courbe paramétrée normale régulière muni d'un vecteur vitesse unitaire T (i.e ||T|| = 1) et de repère de Frenet $\{T, N, B, \kappa, \tau\}$ avec $\kappa \neq 0$. L'espace des courbes où leurs vecteur tangent T fait un angle fixe avec un vecteur parallel le long de la courbe est appelé l'espace des courbes helices d'où la définition;

Définition 1.8 Soit $\alpha: I \longrightarrow \mathbb{E}^3$ une courbe paramétrée normale régulière muni d'un vecteur

vitesse unitaire T (i.e ||T|| = 1), alors α est une courbe helice si pour tous vecteur X parallel le long de la courbe α (i.e $\nabla_{\alpha'}X = 0$), on a

$$\langle T, X \rangle = c \ (constante)$$

Théorème 1.9 (Théorème de Lancret) Soit $\alpha: I \longrightarrow \mathbb{E}^3$ une courbe paramétrée normale régulière muni d'un vecteur vitesse unitaire T (i.e ||T|| = 1), alors α est une coube helice si est seulement si

$$\frac{\tau}{\kappa} = c \ (constant)$$

d'autre part, l'espace des courbes où leurs vecteur normal N fait un angle fixe avec un vecteur parallel le long de la courbe est appelé l'espace des courbes slant helices.

Définition 1.10 Soit $\alpha: I \longrightarrow \mathbb{E}^3$ une courbe paramétrée normale régulière muni d'un vecteur vitesse unitaire T (i.e ||T|| = 1), alors α est une coube slant helice si pour tous vecteur X parallel le long de la courbe α (i.e $\nabla_{\alpha'}X = 0$), on a

$$\langle N, X \rangle = c \ (constante)$$

Théorème 1.11 Une courbe $\alpha:I\longrightarrow \mathbb{E}^3$ avec $\kappa(s)\neq 0$ est une courbe slant hélice si et seulement si

$$\sigma_n(s) = \left(\frac{\kappa^2}{(\kappa^2 + \tau^2)^{\frac{3}{2}}} \left(\frac{\tau}{\kappa}\right)'\right)(s) = c \ (constant)$$

est une fonction constante.

Preuve. Pour plus de détais voir [3].

Exemple 1.12 (Courbe hélice dans \mathbb{E}_3) Soit $\alpha: I \to \mathbb{R}^3$ une courbe paramétrée normale régulière définie par

$$\alpha(t) = (\cos 6t, \sin 6t, t)$$

C'est une courbe helice (voire figure 2)



Figure 2. Courbe cylindrique spirale

et

$$\alpha(t) = (t\cos 6t, t\sin 6t, t)$$

Une autre courbe hélice (voire figure 3)

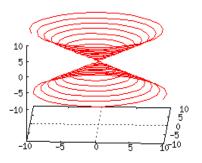


Figure 3. Courbe helice spirale

de courbure κ et de torsion τ donnés par

$$\kappa = \|\alpha''(t)\| = 12\sqrt{1 + 9t^2}$$

et

$$\tau = -\frac{\det(\alpha'(t), \alpha''(t), \alpha'''(t))}{\|\alpha''(t)\|^2}$$
$$= -\frac{(1296 + 7776t^2)}{144 + 1296t^2}$$

Exemple 1.13 (Courbe slant hélice dans \mathbb{E}_3) Soit $\alpha: I \to \mathbb{R}^3$ une courbe définie par

$$\alpha(t) = (\frac{2}{5}\sin 2t - \frac{1}{40}\sin 8t, \frac{-2}{5}\cos 2t - \frac{1}{40}\cos 8t, \frac{4}{15}\sin 3t)$$

 α est une courbe slant helice dans \mathbb{R}^3 où

$$\frac{\pi}{3} < s < \frac{2\pi}{3},$$

avec

$$\kappa(t) = -4\sin 3t \ et$$

$$\tau(t) = 4\cos 3t$$

et

$$\sigma_n(s) = \left(\frac{\kappa^2}{(\kappa^2 + \tau^2)^{\frac{3}{2}}} (\frac{\tau}{\kappa})'\right)(s)$$

$$= \frac{16\sin^2 3t}{(16\sin^2 3t + 16\cos^2 3t)^{\frac{3}{2}}} \left(\frac{3\sin^2 3t + 13\cos^2 3t}{\sin^2 3t}\right)$$

$$= \frac{3}{4}$$

elle est représentée par la figure 4.

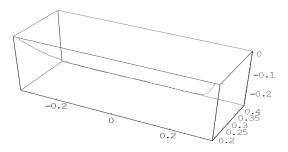


Figure 4. Courbe slant helice dans \mathbb{R}^3

Chapitre 2

Espace de Minkowski de \mathbb{E}_1^3

2.1 Espace \mathbb{E}_1^3

Définition 2.1 L'espace de Lorentz-Minkowski de dimension 3 est un l'espace métrique $\mathbb{E}_1^3 = (\mathbb{R}^3, <,>_1)$ où la métrique $<,>_1$ est

$$\langle u, v \rangle_1 = u_1 v_1 + u_2 v_2 - u_3 v_3, \quad u = (u_1, u_2, u_3), v = (v_1, v_2, v_3)$$

qui est appelé la métrique lorentzienne de dimension 3.

Nous utilisons également la terminologie de espace de Minkowski et la métrique de Minkowski de se référer l'espace et la métrique, respectivement. La métrique lorentzienne est un métrique non-dégénérée de l'index 1. L'espace vectoriel \mathbb{R}^3 prend également en charge la métrique euclidienne, qui seront désignés par <,>. On ecrit l'espace à 3 dimensions euclidien $\mathbb{E}^3_1 = (\mathbb{R}^3, <, >_1)$ est un l'espace de Lorentz-Minkowski.

Définition 2.2 Un vecteur $v \in \mathbb{E}_1^3$ est dit :

- 1) vecteur de type espace $si < v, v >_1 > 0$ ou v = 0,
- 2) vecteur de type temps $si < v, v >_1 < 0$
- 3) vecteur de type lumiére si < v, v >1= 0 et v \neq 0.

Le cône lumière de \mathbb{E}^3_1 est l'ensemble de tous les vecteurs lumière de \mathbb{E}^3_1

$$C = \{(x, y, z) \in \mathbb{E}_1^3 : x^2 + y^2 - z^2 = 0\} - \{(0, 0, 0)\}$$

L'ensemble des vecteurs de type temps est

$$\mathcal{T} = \{(x, y, z) \in \mathbb{E}_1^3 : x^2 + y^2 - z^2 < 0\}$$

Les ensembles \mathcal{T} et C sont composantes connexes.

Définition 2.3 Soit $U \subset \mathbb{R}^3$ un sous-espace vectoriel, on a la métrique induite $<,>_U$ telle que

$$< u, v >_{U} = < u, v >_{1}, u, v \in U$$

On a trois types de La métrique de U:

- 1) La métrique est définie positive alors U est appelé type espace.
- 2) La métrique a l'index 1 alors U est dit de type temps.
- 3) La métrique est dégénéré alors U est appelé lumière.

Le caractère causal d'un vecteur ou un sous-espace est la propriété d'être de type espace, type lumière ou type temps. On a quelques caractérisations et propriétés de la causalité d'un sous-espace de \mathbb{E}^3_1 :

Proposition 2.4 Soit U un sous-espace vectoriel de \mathbb{E}_1^3 , on a

- 1) $\dim(U^{\perp}) = 3 \dim(U)$.
- 2) $(U^{\perp}) = U$.
- 3) si U est non dégénéré, alors U^{\perp} est un sous-espace non dégénéré.
- 4) U est de type temps (resp. de type espace, lumiére) si et seulement si U^{\perp} est de type espace (resp. de type temps, lumiére).
- 5) Si v est de type temps ou de type espace alors $\mathbb{E}_1^3 = span\{v\} \oplus span\{v\}^{\perp}$.

En comparant avec l'espace euclidien \mathbb{E}^3 l'existence de vecteurs lumière et type temps donnent les propriétés suivantes :

Proposition 2.5 Soient $u, v \in \mathbb{E}_1^3$, alors on a:

- 1) Si u,v deux vecteurs lumière sont linéairement indépendants si et seulement si $< u,v>_1=0$.
- 2) Si u et v sont deux vecteurs de type temps ou lumiére avec $< u, v>_1=0$ alors ils sont des vecteurs lumiére.

- 3) Si u et v sont deux vecteurs de type temps alors $\langle u, v \rangle_1 \neq 0$.
- 4) Si U est un sous-espace lumiére alors $\dim(U \cap U^{\perp}) = 1$.

Proposition 2.6 Soit P un plan vectoriel de \mathbb{E}^3_1 . Les propriété suivantes sont équivalents :

- 1) P est un sous-espace de type temps.
- 2) P contient deux vecteurs de type lumière linéairement indépendants.
- 3) P contient un vecteur de type temps.

Proposition 2.7 Soit U un sous-espace vectoriel de \mathbb{E}_1^3 . Les propriété suivantes sont équivalent :

- 1) U est un sous-espace lumiére.
- 2) U contient un vecteur lumière mais pas un type temps.
- 3) $U \cap C = L \setminus \{0\}$ et L un sous espace vectoriel de dim L = 1.

Proposition 2.8 Soit P un plan vectoriel \mathbb{E}_1^3 . On not $par \overrightarrow{n_e}$ le vecteur orthogonal par rapport à la métrique euclidienne. Alors P est un plan de type espace (resp. temps,lumière) si et seulement si $\overrightarrow{n_e}$ est un type espace (resp. de type temps,lumière).

Preuve. Si

$$P = \{(x, y, z) \in \mathbb{R}^3 : ax + by + cz = 0\}$$

alors $\overrightarrow{n_e}$ est proportionnelle le vecteur (a,b,c), on écrire P comme

$$P = \{(x, y, z) \in \mathbb{R}^3 : ax + by - (-c)z = 0\} = span\{(a, b, -c)\}^{\perp}$$

Le caractère causal de (a,b,-c) est le même que $\overrightarrow{n_e}$ et proposition 2.6 prouve la résultat.

On définit la norme (ou module) d'un vecteur.

Définition 2.9 Soit $u \in \mathbb{E}_1^3$, la norme de u est

$$||u||_1 = \sqrt{|\langle u, u \rangle_1|}$$

Le vecteur u est appelé unitaire si :

$$||u||_1 = 1$$

Proposition 2.10 Si $P = Span\{v\}^{\perp}$ est un plan de type espace, alors

$$||v||_e \ge ||v||_1$$

Preuve. Il suffit que $||v||_1 = 1$. On suppose $\overrightarrow{n_e} = (a, b, c)$ et $a^2 + b^2 + c^2 = 1$

$$v = \pm \frac{(a, b, -c)}{\sqrt{c^2 - a^2 - b^2}}$$

La norme euclidienne ||v|| est

$$\|v\|_e^2 = \frac{a^2 + b^2 + c^2}{c^2 - a^2 - b^2} = \frac{1}{c^2 - a^2 - b^2} \ge 1$$

Car
$$c^2 - a^2 - b^2 = 1 - 2(a^2 + b^2) \le 1$$

Vecteurs temps

Si u est un vecteur de type temps le cône de type temps de u est donneé par

$$C(u) = \{ v \in \tau : < u, v >_1 < 0 \}$$

Cet ensemble est non vide puisque $u \in C(u)$, si v est un autre vecteur de type temps et en utilisant $\langle u, v \rangle \neq 0$ (Prop. 2.5) alors

$$< u, v >_1 < 0$$
 ou $< u, v >_1 > 0$

Cela signifie que τ est l'union disjointe

$$\mathcal{T} = C(u) \cup C(-u)$$

avec

$$C(u) \cap C(-u) = \emptyset$$

Proposition 2.11 1) Soient u et v deux vecteurs de type temps, ils sont dans le même cône de type temps si et seulement si $< u, v >_1 < 0$.

2)
$$u \in C(v)$$
 si et seulement si $C(u) = C(v)$.

3) Les cônes sont des ensembles convexes de type temps.

Théorème 2.12 Soit $u, v \in \mathbb{E}^3_1$ deux vecteurs de types temps alors

$$\|\langle u, v \rangle_1\|_1 \ge \|u\|_1 \|v\|_1$$

si et seulement si u et v sont proportionnelles, dans le cas où les deux vecteurs se trouvent dans le même cône de type temps, il existe un nombre unique $\varphi \geq 0$ tel que

$$< u, v>_1 = -\|u\|_1 \|v\|_1 \cosh \varphi$$

Le nombre φ est appelé angle hyperbolique ou Lorentzènne entre u et v.

Preuve. Soit u, v deux vecteurs de type temps linéairement indépendantes, et $U = Span\{u, v\}$ est un plan de type temps. Par Prop. (2.6) l'équation sur λ

$$< u + \lambda v, u + \lambda v>_1 = < u, u>_1 + 2 < u, v>_1 + \lambda^2 < v, v>_1 = 0$$

on a deux solutions. En particulier, le discriminant de l'équation quadratique doit être positive, soit

$$< u, v >_{1}^{2} \ge < u, u >_{1} < v, v >$$

Cela montre l'inégalité dans le cas où u et v sont linéairement indépendants. Sur d'autre part, si elles sont proportionnelles, alors on obtient directement l'égalité, pour la deuxième partie du théorème, nous écrivons

$$\frac{\langle u, v \rangle_1^2}{(\|u\|_1 \|v\|_1)^2} \ge 1 \tag{2.1}$$

Si u et v sont situées dans le même cône de type temps, puis < u, v > < 0 et l'expression 2.1 implique

$$-\frac{< u, v>_1}{\|u\|_1 \|v\|_1} \ge 1$$

Comme la fonction cosinus hyperbolique cosh : $[0, \infty) \to [1, \infty)$ est un-à-un, il existe un nombre unique $\varphi \in [0, \infty)$ on a

$$\cosh\varphi = \frac{-< u, v>_1}{\|u\|_1 \|v\|_1}$$

Après la définition de l'angle entre les deux vecteurs qui se trouvent dans le même type temps cône, nous demandons comment définir l'angle entre deux des vecteurs $u, v \in \mathbb{E}^3_1$ qui sont linéairement indépendants et que u, v ne sont pas lumiére, l'angle est définir, en fonction du plan P déterminé par u et v. La métrique induite sur P peut être Riemannenne, Lorentzienne ou dégénérée.

- 1) Si le plan est Euclidien, la définition de l'angle entre les deux vecteurs de type espace est usual dans l'espace euclidien.
- 2) Si le plan est lorentzienne, alors il est isométrique à la plan Lorentz-Minkowski \mathbb{E}_1^2 et une isométrie ne change pas la définition de l'angle.

Nous avons défini l'angle pour deux vecteurs de type temps dans le même cône de type temps. Il suffit de considérer que u et v sont unitaires. L'ensemble U_1^2 des vecteurs unitaires de \mathbb{E}_1^2 a quatre composantes, à savoir

$$\mathbb{H}^{1}_{+} = \{(x,y) \in \mathbb{E}^{2}_{1} : x^{2} - y^{2} = -1, y > 0\}, \mathbb{H}^{1}_{-} = \{(x,y) \in \mathbb{E}^{2}_{1} : x^{2} - y^{2} = -1, y < 0\}$$

$$\mathbb{S}^{1+}_{1} = \{(x,y) \in \mathbb{E}^{2}_{1} : x^{2} - y^{2} = 1, x > 0\}, \mathbb{S}^{1-}_{1} = \{(x,y) \in \mathbb{E}^{2}_{1} : x^{2} - y^{2} = 1, x < 0\}$$

Les vecteurs dans $\mathbb{H}^1_+ \cup \mathbb{H}^1_-$ sont de type temps et dans $\mathbb{S}^{1+}_1 \cup \mathbb{S}^{1-}_1$ sont de type espace.

Remarque 2.13 on rappelle que, en changeant (x, y) par (y, x), le plan \mathbb{E}_1^2 changements par \mathbb{R}^2 équipés de la métrique

$$-(dy)^2 + (dx)^2$$

Un vecteur de type espace (resp. de type temps) de \mathbb{E}_1^2 convertit à un vecteur de type temps (resp. de type espace) du nouvel espace métrique.

Définition 2.14 Soit $u, v \in \mathbb{E}_1^2$ deux vecteurs de type espace non nuls de telle $u \setminus |u|$ et $v \setminus |v|$ se trouvent dans le même composant de U_1^2 et l'angle $\angle(u, v) = \varphi$. Alors $\varphi \in [0, \infty)$ est le nombre unique tel que

$$\cosh \varphi = \frac{\langle u, v \rangle_1}{\|u\|_1 \|v\|_1} \tag{2.2}$$

Définition 2.15 Soient $u,v \in \mathbb{E}^3_1$ le produit vectoriel Lorentzienne de u et v est la unique

 $vecteur\ d\acute{e}sign\acute{e}\ par\ u \wedge_1 V\ qui\ satisfait$

$$\langle u \wedge_1 v, w \rangle_1 = \det(u, v, w) \tag{2.3}$$

Où det(u, v, w) est le facteur déterminant de la matrice obtenue en plaçant des colonnes les coordonnées des trois vecteurs u, v et w par rapport à B_u .

Le bilinéarité de la métrique assure l'existence et l'unicité de ce vecteur $u \wedge_1 v$, En prenant 2.3 chacun des vecteurs E_i de B_u , nous obtenons l'expressionde $u \wedge_1 v$ en coordonnées par rapport à B_u

$$u \wedge_1 v = \begin{vmatrix} \overrightarrow{i} & \overrightarrow{j} & -\overrightarrow{k} \\ u_1 & u_2 & u_3 \\ v_1 & v_2 & v_3 \end{vmatrix}$$

On dit que $u \wedge_1 v$ le produit vectoriel euclidien, alors $u \wedge_1 v$ est le reflet de $u \wedge_e v$ par rapport au plan de l'équation z = 0.

Notons que si u et v sont deux vecteurs non dégénérées, alors $B = \{u, v, u \wedge_1 v\}$ est une base de \mathbb{E}^3_1 . Mais contrairement à l'espace euclidien, le caractère causal de u et v détermine si la base est ou non orienté positivement. Exactement, si u, v sont de type espace, alors $u \wedge_1 v$ est de type temps.

La norme de u dans \mathbb{E}_1^3 est noté par $||u||_1 = \sqrt{\langle u, u \rangle_1}$. Les vecteurs u et v sont ortogonaux si $\langle u, v \rangle_1 = 0$.

L'espace de De Sitter (ou la sphere Lorentzienne de rayon r et de centre 0) est définit par

$$\mathbb{S}_r^2 = \{ u = (u_1, u_2, u_3) \in M \mid \langle u, u \rangle_1 = \mathbf{r}^2 \},$$

et l'espace anti de De Sitter (ou la sphère Hyperbolique de rayon r et de centre 0) est donnée par

$$\mathbb{H}_r^2 = \{ u = (u_1, u_2, u_3) \in M \mid \langle u, u \rangle_1 = -\mathbf{r}^2 \}.$$

2.2 Courbes causales

Soit \mathbb{E}^3_1 , l'espace de Minkowski de dimension 3, on a les difinitions suivantes ;

Définition 2.16 Un vecteur de norme strictement négative de \mathbb{E}^3_1 est dit de type temps ou plus simplement temporel, un vecteur de norme strictement positive est dit de type espace, ou spatial et un vecteur non-nul de norme nulle est dit de type lumière, nul ou isotrope. Enfin, un vecteur non-nul de type temps ou lumière est dit de type causal.

Maintenant, soit α une courbe paramétrée de $I \subset \mathbb{R}$ dans \mathbb{E}^3_1 ;

Définition 2.17 Une courbe α est dite de type temps ou temporelle (resp. espace, lumiére, causal) si tous ses vecteurs tangents sont de type temps (resp. espace, lumiére, causal).

Si α est une courbe paramétrée par la longuer d'arc alors

$$||T||_1 = \pm 1$$

(α ne peut pas être lumière $||T||_1 \neq 0$)

2.3 Repère de Serret-Frenet dans \mathbb{E}^3_1

Le repère de Serret-Frenet dans \mathbb{E}^3_1 est donne par la proposition suivante :

Proposition 2.18 Soit $\alpha: I \subset \mathbb{R} \to \mathbb{E}^3_1$ une courbe non nulle paramètrée avec la longeur d'arc s. Le vecteur vitesse, normal, binormal, la courbure et la torsion vérifies les formules de Serret-Frenet dans \mathbb{E}^3_1 données par

$$\begin{pmatrix}
T' \\
N' \\
B'
\end{pmatrix} = \begin{pmatrix}
0 & \kappa & 0 \\
-\varepsilon_1 \varepsilon_2 \kappa & 0 & \tau \\
0 & -\varepsilon_2 \varepsilon_3 \tau & 0
\end{pmatrix} \begin{pmatrix}
T \\
N \\
B
\end{pmatrix}$$
(2.4)

où κ et τ sont respectivement la courbure et la torsion de α et

$$< T, T>_1 = \varepsilon_1 = \pm 1, < N, N>_1 = \varepsilon_2 = \pm 1, < B, B>_1 = -\varepsilon_1 \varepsilon_2 = \varepsilon_3.$$

Les liens entre le vecteur tangent T, le vecteur normal principale N et le vecteur binormal B sont

$$T \wedge_1 N = \varepsilon_1 \varepsilon_2 B, \ N \wedge_1 B = -\varepsilon_1 T \ et \ B \wedge_1 T = -\varepsilon_2 N.$$

 $où \wedge_1 est \ le \ produit \ vectoriel \ dans \ \mathbb{E}^3_1$.

Preuve. Soit $\alpha:I\subset\mathbb{R}\to\mathbb{E}^3_1$ une courbe non nulle paramètrée avec la longeur d'arc s. On a $\forall s\in I$

$$\langle T, T \rangle_1 = \varepsilon_1 = \pm 1$$

On obtient donc en dérivant

$$\langle T, \frac{dT}{ds} \rangle_1 = 0$$

d'où les vecteurs T et T' sont orthogonaux, alors il existe une fonction κ et un vecteur unitaire N tel que

$$T' = \kappa N$$

on en déduit que

$$< N', T>_1 = -\varepsilon_1 \varepsilon_2 \kappa$$

En d'erivant $B = T \wedge N$ membre a membre on obtient :

$$B' = T' \wedge_1 N + T \wedge_1 N' = T \wedge_1 N'$$

donc B est orthogonal à T et B, il est colinéaire à N. Il existe donc $\tau \in \mathbb{R}$ tel que

$$B' = -\varepsilon_2 \varepsilon_3 \tau N$$

D'autre part, Pour tout $s \in I$, on a

$$< N(s), N(s) >_1 = \varepsilon_2$$

On dérivant, le dernière equation cela donne :

$$< N'(s), N(s) >_1 = 0$$

Puisque (T, N, B) est une base orthonormée, on a alors

$$N'(s) = \langle T, N' \rangle T + \langle N, N' \rangle N + \langle B, N' \rangle B$$

= $-\varepsilon_1 \varepsilon_2 \kappa T + \tau B$

Si α est une courbe de type espace avec un vecteur normal de type espace ou temps alors formules de Serret-Frenet dans \mathbb{E}^3_1 sont

$$\begin{pmatrix} T' \\ N' \\ B' \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 & \kappa & 0 \\ -\varepsilon \kappa & 0 & \tau \\ 0 & \tau & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} T \\ N \\ B \end{pmatrix},$$

avec

$$\langle T, T \rangle = 1, \langle N, N \rangle = \langle B, B \rangle = \varepsilon = \pm 1$$

Si α est une courbe de type temps avec un vecteur normal de type espace ou temps alors formules de Serret-Frenet dans \mathbb{E}_1^3 sont

$$\begin{pmatrix} T' \\ N' \\ B' \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 & \kappa & 0 \\ \varepsilon \kappa & 0 & \tau \\ 0 & \tau & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} T \\ N \\ B \end{pmatrix},$$

avec

$$< T, T > = -1, < N, N > = < B, B > = \varepsilon = \pm 1$$

d'où la preuve de la proposition. ■

Chapitre 3

Coubes helices et slant helices dans \mathbb{E}^3_1

3.1 Courbes helices dans \mathbb{E}^3_1

Soit $\alpha: I \subset \mathbb{R} \to \mathbb{E}^3_1$ une courbe non nulle (i.e. espace ou temps) avec la longeur d'arc s paramètrée par les formules de Serret-Frenet dans \mathbb{E}^3_1 (T, N, B, κ, τ) données par la formule (2.4).

L'angle Lorentzienne θ entre T et un vecteur tangent X à la courbe α est

$$g_1(T,X) = L(\theta)$$

Où $L(\theta)$ est

- i. $\cos \theta$ si T et X sont des vecteurs de type espace qui couvrent un sous espace vectoriel de type espace,
- ii. $\cosh \theta$ si T et X sont des vecteurs de type espace qui couvrent un sous espace vectoriel de type temps,
- iii. $\sinh \theta$ si T et X sont des caractérs de casual différents.

Définition 3.1 Soit α une courbe unitaire avec la longeur d'arc s. La courbe α est dite hélice si pour tous champ vecteurs non nul U parellel le long de la courbe α (i.e. $\nabla_{\alpha'}U=0$) dans \mathbb{E}^3_1 , la fonction $\langle T(s), U \rangle$ est constante.

Théorème 3.2 Soit $\alpha: I \subset R \to \mathbb{E}^3_1$ une courbe non nulle avec la longeur d'arc s paramétriée par les formules de Serret-Frenet dans \mathbb{E}^3_1 (T, N, B, κ, τ) . La courbe α est une courbe helice si est seulement si le quotient entre la torsion et la courbure soit constant

$$\frac{\tau}{\kappa} = c \ constante$$

Preuve. Soit α une courbe unitaire non nulle avec la longeur d'arc s dans \mathbb{E}_1^3 Le repère de Frenet $\{T, N, B, \kappa, \tau\}$ de α est donné par

$$\begin{bmatrix} T'(s) \\ N'(s) \\ B'(s) \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 0 & \kappa & 0 \\ -\varepsilon_1 \varepsilon_2 \kappa & 0 & \tau \\ 0 & -\varepsilon_2 \varepsilon_3 \tau & 0 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} T(s) \\ N(s) \\ B(s) \end{bmatrix}$$

où k et τ sont la courbure et la torsion de la courbe, respectivement .

On suppose d'abord que α est hélice. Soit U le champ de vecteurs parallel de caractaire quelconque. On a on de la définition (3.1)

$$\langle T(s), U \rangle = c$$

En dérivant, cela donne

$$\langle \frac{dT(s)}{dt}, U \rangle + \langle T(s), \frac{dU}{dt} \rangle = 0$$

Comme U est parallel, on aura

$$< T(s), \frac{dU}{dt} > = 0$$

On a

$$<\frac{dT(s)}{dt}, U>=0$$

Alors

$$\kappa < N, U >= 0 \Longrightarrow < N, U >= 0$$

De même, aprés la dérivation, on obtient

$$<-\varepsilon_1\varepsilon_2\kappa T + \tau B, U>=0 \Longrightarrow -\varepsilon_1\varepsilon_2\kappa < T, U>+\tau < B, U>=0$$

 et

$$\frac{\tau}{\kappa} = -\varepsilon_1 \varepsilon_2 \frac{\langle T, U \rangle}{\langle B, U \rangle} = c \text{ constante}$$

La réciproque et facile.

3.2 Courbes slant helices dans \mathbb{E}_1^3

Définition 3.3 Soit α une courbe de vecteur de vitesse unitaire (ou une courbe unitaire). La courbe α est appelée slant hélice si pour tous un champ vecteurs parellel le long de la courbe α non nul U (i.e. $\nabla_{\alpha'}U=0$) dans \mathbb{E}^3_1 , on a la fonction $\langle N(s), U \rangle$ est constante.

Théorème 3.4 Soit α une courbe unitaire de type temps dans \mathbb{E}^3_1 . La coubes α est une courbe slant hélice si et seulement si l'une des deux fonctions suivantes

$$\frac{\kappa^2}{(\tau^2 - k^2)^{\frac{3}{2}}} \left(\frac{\tau}{\kappa}\right)' et \frac{\kappa^2}{(\kappa^2 - \tau^2)^{\frac{3}{2}}} \left(\frac{\tau}{\kappa}\right)' \tag{3.1}$$

est constante par tout s et que $\tau^2 - \kappa^2 \neq 0$.

Preuve. Soit α une courbe unitaire de type temps dans \mathbb{E}_1^3 . Le repère de Frenet $\{T, N, B, \kappa, \tau\}$ de α est donné par

$$T(s) = \alpha'(s),$$

$$N(s) = \frac{\alpha''(s)}{|\alpha''(s)|} \text{ et}$$

$$B(s) = T(s) \times_1 N(s)$$

et

$$\begin{bmatrix} T'(s) \\ N'(s) \\ B'(s) \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 0 & \kappa(s) & 0 \\ \kappa(s) & 0 & \tau(s) \\ 0 & -\tau(s) & 0 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} T(s) \\ N(s) \\ B(s) \end{bmatrix}$$
(3.2)

où k et τ sont la courbure et la torsion de la courbe, respectivement.

On suppose d'abord que α est slant hélice.

Soit U le champ de vecteurs parallel tel que la fonction

$$\langle N(s), U \rangle = c$$

(c est constante) alors il existe des fonctions lissent a_2 et a_1 de telles que

$$U = a_1(s)T(s) + cN(s) + a_3(s)B(s), \ s \in I$$
(3.3)

Comme U est constante, une différenciation de l'équation (3.3) et en utilisant (3.2), on a

$$\begin{cases}
 a'_1 + ck = 0 \\
 ka_1 - \tau a_3 = 0 \\
 a'_3 + c\tau = 0
\end{cases}$$
(3.4)

De la seconde équation en (3.4), on en déduit

$$a_1 = a_3 \left(\frac{\tau}{\kappa}\right) \tag{3.5}$$

de plus U est parallel alors il est constant d'où

$$\langle U, U \rangle = -a_1^2 + c^2 + a_3^2 \tag{3.6}$$

$$= constant$$
 (3.7)

Nous rappelons que cette contrainte, ainsi que la deuxième et la troisième équation (3.4) est équivalent au système très (3.4). Combinant (3.5), (3.6) et soit m le constante donnée par

$$\varepsilon m^2 = a_3^2 \left(\left(\frac{\tau}{\kappa} \right)^2 - 1 \right) \text{ où } m > 0 \text{ et } \varepsilon \in \{-1, 0, 1\}.$$
 (3.8)

Si $\varepsilon=0,\,a_3=0$ et de (3.4), nous avons $a_1=c=0$. Ce la signifie que U=0 d'où la contradiction. Ainsi $\varepsilon=\pm 1$ et ainsi $\tau^2-\kappa^2\neq 0,$ cela donne

$$a_3 = \pm \frac{m}{\sqrt{\left(\frac{\tau}{\kappa}\right)^2 - 1}} \text{ ou}$$

$$a_3 = \pm \frac{m}{\sqrt{1 - \left(\frac{\tau}{\kappa}\right)^2}}$$

sur I, La troisième équation dans (3.4) donne

$$\frac{d}{ds} \left[\pm \frac{m}{\sqrt{\left(\frac{\tau}{\kappa}\right)^2 - 1}} \right] = c\tau \text{ ou}$$

$$\frac{d}{ds} \left[\pm \frac{m}{\sqrt{1 - \left(\frac{\tau}{\kappa}\right)^2}} \right] = -c\tau$$

sur I, qui donne

$$\frac{\kappa^2}{(\tau^2 - \kappa^2)^{\frac{3}{2}}} \left(\frac{\tau}{\kappa}\right)' = \pm \frac{c}{m} \text{ ou}$$

$$\frac{\kappa^2}{(\tau^2 - \kappa^2)^{\frac{3}{2}}} \left(\frac{\tau}{\kappa}\right)' = \mp \frac{c}{m}$$

Inversement, supposons que la condition (3.1) est satisfaite. En ordre pour simplifier les calculs, nous supposons que

$$\langle N, U \rangle = C$$

alors

$$U = \frac{\tau}{\sqrt{\tau^2 - \kappa^2}} T + CN + \frac{k}{\sqrt{\tau^2 - \kappa^2}} B \tag{3.9}$$

Une différenciation de (3.9) et tenat compt que U est parallel (i.e. $\frac{dU}{ds}=0$), on aura

$$C' = 0 \text{ alors}$$

$$C = constante$$

d'où

$$\langle N(s), U \rangle = constante$$

ce qui signifie que α est une courbe slant hélice.

Théorème 3.5 Soit α est une courbe unitaire de type espace dans \mathbb{E}^3_1 . La courbe α est appelée slant hélice si et seulement si :

a) Si le vecteur normal N est de type temps, alors

$$\frac{k^2}{(\tau^2 - \kappa^2)^{\frac{3}{2}}} \left(\frac{\tau}{\kappa}\right)' \quad ou$$

$$\frac{k^2}{(\kappa^2 - \tau^2)^{\frac{3}{2}}} \left(\frac{\tau}{\kappa}\right)'$$
(3.10)

sont constantes pour tout s et $\tau^2 - \kappa^2 \neq 0$.

b) Si le vecteur normal α est de type espace, alors

$$\frac{k^2}{\left(\tau^2 + \kappa^2\right)^{\frac{3}{2}}} \left(\frac{\tau}{\kappa}\right)' \tag{3.11}$$

est constante pour tout s.

c) Si le vecteur normal α est de type lumière, alors toute courbe de type espace est slant helices courbes.

Preuve. Soit α une courbe unitaire de type espace dans \mathbb{E}^3_1 .

Dans le cas où la vecteur normale N(s) de α est de type temps ou de type espace alors le repère de Frenet $\{T, N, B, \kappa, \tau\}$ de α est donné par

$$\begin{bmatrix} T'(s) \\ N'(s) \\ B'(s) \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 0 & \kappa(s) & 0 \\ -\varepsilon_2 \kappa(s) & 0 & \tau(s) \\ 0 & \tau(s) & 0 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} T(s) \\ N(s) \\ B(s) \end{bmatrix}$$
(3.12)

On suppose d'abord que α est slant hélice.

Soit U le champ de vecteurs parallel tel que la fonction $\langle N(s), U \rangle = c$ (c est constante) alors il existe des fonctions lisses a_2 et a_1 de telles que

$$U = a_1(s)T(s) + cN(s) + a_3(s)B(s), \ s \in I$$
(3.13)

On a aprés une différentiation,

$$\begin{cases}
a'_1 + c\kappa = 0 \\
\kappa a_1 - \tau a_3 = 0 \\
a'_3 + c\tau = 0
\end{cases}$$
(3.14)

De la seconde équation (3.14), on en déduit

$$a_1 = a_3 \left(\frac{\tau}{\kappa}\right) \tag{3.15}$$

de plus U est parallel alors il est constant d'où

$$\langle U, U \rangle = a_1^2 + \varepsilon_2 c^2 - \varepsilon_2 a_3^2 = \text{constant}$$
 (3.16)

Nous rappelons que cette contrainte, ainsi que la deuxième et la troisième équation (3.4) est équivalent au système très (3.4). Combinant (3.5), (3.6) et soit m le constante donnée par

$$\varepsilon m^2 = a_3^2 \left(\left(\frac{\tau}{\kappa} \right)^2 - 1 \right) \text{ où } m > 0 \text{ et } \varepsilon \in \{-1, 0, 1\}.$$
 (3.17)

Si $\varepsilon = 0$, $a_3 = 0$ et de (3.4), nous avons $a_1 = c = 0$. Ce la signifie que U = 0 d'où la contradiction. Ainsi $\varepsilon = \pm 1$ et ainsi $\tau^2 - \kappa^2 \neq 0$, cela donne

$$a_3 = \pm \frac{m}{\sqrt{\left(\frac{\tau}{\kappa}\right)^2 - 1}} \text{ ou}$$

$$a_3 = \pm \frac{m}{\sqrt{1 - \left(\frac{\tau}{\kappa}\right)^2}}$$

sur I, La troisième équation dans (3.4) donne

$$\frac{d}{ds} \left[\pm \frac{m}{\sqrt{\left(\frac{\tau}{\kappa}\right)^2 - 1}} \right] = c\tau \text{ ou}$$

$$\frac{d}{ds} \left[\pm \frac{m}{\sqrt{1 - \left(\frac{\tau}{\kappa}\right)^2}} \right] = -c\tau$$

sur I, qui donne

$$\frac{k^2}{(\tau^2 - \kappa^2)^{\frac{3}{2}}} \left(\frac{\tau}{\kappa}\right)' = \pm \frac{c}{m} \text{ ou}$$

$$\frac{k^2}{(\tau^2 - \kappa^2)^{\frac{3}{2}}} \left(\frac{\tau}{\kappa}\right)' = \mp \frac{c}{m}$$

Inversement, supposons que la condition (3.1) est satisfaite. En ordre pour simplifier les calculs, nous supposons que

$$\langle N, U \rangle = C$$

alors

$$U = \frac{\tau}{\sqrt{\tau^2 - \kappa^2}} T + CN + \frac{k}{\sqrt{\tau^2 - \kappa^2}} B \tag{3.18}$$

Une différenciation de (3.9) et tenat compt que U est parallel (i.e. $\frac{dU}{ds}=0$), on aura

$$C' = 0 \Longrightarrow C = \text{constante}$$

d'où

$$\langle N(s), U \rangle$$
 est constante

ce qui signifie que α est une slant hélice.

c) Soit le vecteur normal N(s) de la courbe α est un vecteur de type lumière pour tout $s \in I$. alors le repère de Frenet est donnée par $T(s) = \alpha'(s)$, N(s) = T'(s) et B(s) le vecteur orthogonal unique de type lumière pour T(s) telle que

$$\langle N(s), B(s) \rangle = 1$$

alors les équations de frenet est

$$\begin{bmatrix} T'(s) \\ N'(s) \\ B'(s) \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 0 & 1 & 0 \\ 0 & \tau(s) & 0 \\ -1 & 0 & \tau(s) \end{bmatrix} \begin{bmatrix} T(s) \\ N(s) \\ B(s) \end{bmatrix}$$
(3.19)

Si τ est la torsion de la courbe $(\tau(s) \neq 0$ pour tout $s \in I)$. Nous montrent que cette courbe est

une courbe slant hélice. Soit $a_2(s)$ une solution non triviale du O.D.E

$$y(s) + \tau(s)y(s) = 0$$

comme $U = a_2(s)N(s)$. En utilisant (3.19), $dU(s)\backslash ds = 0$. telle que, U est un champ de vecteur constant (non nulle) dans \mathbb{E}_1^3 et

$$\langle N(s), U \rangle = 0$$

ce qui signifie que α est une slant hélice. \blacksquare

Théorème 3.6 Soit α une courbe unitaire de type lumiére dans \mathbb{E}_1^3 . La courbe α est une slant hélice si et seulement si la torsion est

$$\tau(s) = \frac{a}{\left(bs + c\right)^2} \tag{3.20}$$

où a,b et c sont des constantes, avec $bs + c \neq 0$.

Preuve. Soit α une courbe unitaire de type lumière dans \mathbb{E}_1^3 . Le repère de Frenet de α est $T(s) = \alpha'(s)$, le vecteur normale N(s) = T'(s) est de type espace et soit B(s) vecteur unique ortogonale de type lumière à N(s) telle que

$$\langle N(s), B(s) \rangle = 1$$

les équations sont frenet

$$\begin{bmatrix} T'(s) \\ N'(s) \\ B'(s) \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 0 & 1 & 0 \\ \tau(s) & 0 & -1 \\ 0 & -\tau(s) & 0 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} T(s) \\ N(s) \\ B(s) \end{bmatrix}$$
(3.21)

Ici $\tau(s)$ est la torsion de α , qui est supposé à la propriété $\tau(s) \neq 0$ pour tout $s \in I$.

On suppose que α est une courbe slant hélice. Soit U le champ de vecteur constant de telle sorte que la fonction $\langle N(s), U \rangle = C$ est constante. Alors :

$$U = a_1(s)T(s) + cN(s) + a_3(s)B(s); s \in I$$
(3.22)

et

$$\begin{cases} a'_1 + c\tau = 0 \\ a_1 - \tau a_3 = 0 \\ a'_3 - c = 0 \end{cases}$$
 (3.23)

En suite, $a_3(s) = cs + m$, $m \in \mathbb{R}$ et $a_1 = (cs + m)\tau$. En utilisant équation du premier (3.23), on a :

$$(cs+m)\tau' + 2c\tau = 0$$

La solution de cette équation est

$$\tau(s) = \frac{n}{\left(cs + m\right)^2}$$

où m et n sont des constantes cela prouve (3.20) dans le théorème 4.7. Inversement, si la condition (3.20) donne

$$U = \frac{a}{bs+c}T + bN(s) + (bs+c)B(s)$$

En utilisant les équations Frenet (3.21), nous obtenons que $\frac{dU(s)}{ds} = 0$, qui est, U est un champ de vecteur constant de \mathbb{E}_1^3 . Alors

$$\langle N(s), U \rangle = b$$

ce qui signifie que α est une slant hélice. \blacksquare

Corollaire 3.7 Soit $\alpha: I \to \mathbb{E}^3_1$ une courbe unitaire.

a) Soit α une courbe de type temps ou une courbe de type espace avec vecteur normal de type espace et $\kappa^2 - \tau^2 \neq 0$ alors α est une slant hélice si et seulement si la courbe

$$\beta: I \to \mathbb{E}_1^2$$

donnée par

$$\beta(s) = (\int \kappa ds, \int \tau ds)$$

est une courbe plane de courbure constante dans le plan de Lorentz-Minkowski \mathbb{E}^3_1 .

b) Soit α une courbe de type espace avec un vecteur normal de type temps et $\kappa^2 - \tau^2 \neq 0$. Alors α est une slant hélice si et seulement si la courbe

$$\beta: I \to \mathbb{E}^2$$

donnée par

$$\beta(s) = (\int \kappa ds, \int \tau ds)$$

est une cercle eucldien dans \mathbb{E}^2 .

Preuve. Soit α est une courbe de type temps et on suppose que $k^2 \rangle \tau^2$. La courbure k_{β} de β satisfait

$$-\kappa_{\beta}^{2}(s) = \frac{1}{|\beta'(s)|^{6}} (|\beta'(s)|^{2} |\beta''(s)|^{2} - \langle \beta'(s), \beta''(s) \rangle^{2})$$

Utilisons la métrique de Lorentz \mathbb{E}_1^2 , on a :

$$|\beta'(s)|^2 = \kappa^2 - \tau^2, |\beta''(s)|^2$$
$$= \kappa'^2 - \tau'^2, \langle \beta'(s), \beta''(s) \rangle^2$$
$$= (\kappa \kappa' - \tau \tau')^2$$

Alors

$$\kappa_{\beta}(s) = \pm \frac{\kappa^2}{(\kappa^2 - \tau^2)^{\frac{3}{2}}} \left(\frac{\tau}{\kappa}\right)^2$$

Donc la fonction de courbure κ_{β} est constante si et seulement si α est une courbe slant hélice.

Exemple 3.8 (Courbe slant hélice dans \mathbb{E}^3_1) On donne un exemple d'une courbe slant hélice α de type temps inclinée dans espace de Minkowski \mathbb{E}^3_1 par

$$\alpha:I\subset\mathbb{R}\to\mathbb{E}^3_1$$

$$\alpha_1(s) = (\alpha_1(s), \alpha_2(s), \alpha_3(s))$$

et

$$\begin{cases} \alpha_1(s) = \frac{9}{400}\sinh(25s) + \frac{25}{144}\sinh(9s) \\ \alpha_2(s) = \frac{9}{400}\cosh(25s) - \frac{25}{144}\cosh(9s) \\ \alpha_3(s) = \frac{15}{136}\sinh(17s) \end{cases}$$

La courbe se trouve sur l'hyperboloïde d'une feuille

$$-\frac{x^2}{(\frac{34}{225})^2} + \frac{y^2}{(\frac{34}{225})^2} + \frac{z^2}{(\frac{2}{15})^2} = 1$$

donnée par la figure 4 suivante

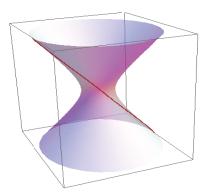


Figure.4 Courbe slant helice de type temps

Chapitre 4

Courbes indicatrices et involutions d'une courbe slant hélices dans \mathbb{E}_1^3

Nous étudions l'indicatrice de la tangente et indicatrice binormal et involutions d'une slant hélice, On se limite aux courbes non nuls dont leurs vecteur normal N est de type espace ou de type temps.

Soit α une courbe unitaire $\alpha: I \to \mathbb{E}^3_1$ L'indicatrice de la tangente est la courbe $T: I \to \mathbb{E}^3_1$ (resp. la courbe $B: I \to \mathbb{E}^3_1$) telleque T (resp. B) est le vecteur tangent (resp. de vecteur binormal) à α .

Notons par

$$\mathbb{H}_1^2 = \left\{ x \in \mathbb{E}_1^3, \ \langle x, x \rangle = -1 \right\}$$

l'espace hyperbolique et

$$\mathbb{S}_1^2 = \left\{ x \in \mathbb{E}_1^3, \ \langle x, x \rangle = 1 \right\}$$

l'espace de De Sitter, Si l'image d'une courbe réside dans \mathbb{H}^2_1 ou \mathbb{S}^2_1 nous disons que la courbe est sphérique. En particulier, la tangente indicatrice et l'indicatrice normale et binormale sont sphériques exprimé par la définition suivante

Définition 4.1 Soit α une courbe unitaire dans \mathbb{E}_1^3 donnée par le repère de Serret-Frenet $\{T, N, B, \kappa, \tau\}$. Les vecteurs unitaires T, N et B le long de la courbe $\alpha(s)$ génèrent des courbes T(s), N(s) et B(s) sur \mathbb{H}_1^2 ou \mathbb{S}_1^2 suivant leurs causalités de l'origine. Les courbes T(s), N(s) et B(s) sont les courbes tangente, normale et binormale respectivement par rapport aux vecteurs

 $T, N \ et \ B.$

On rappel les repère de Serret-Frenet des courbes indicatrices dans \mathbb{E}_1^3 par les propositions suivantes sans preuves. (voir [2])

Proposition 4.2 Soit $\alpha: I \to \mathbb{E}^3_1$ une courbe unitaire paramètré par la longueur d'arc s et de repére de Serret-Frenet (T, N, B, κ, τ) définit par la fourmule (2.4). La courbe indicatrice tangente de α et la courbe $\mathbf{T}(s)$ de repére de Serret-Frenet noté $(T_{\mathbf{T}}, N_{\mathbf{T}}, B_{\mathbf{T}}, \kappa_{\mathbf{T}}, \tau_{\mathbf{T}})$ et donné par

$$\begin{cases} D_t T_{\mathbf{T}} = \kappa_{\mathbf{T}} N_{\mathbf{T}} \\ D_t N_{\mathbf{T}} = -\varepsilon_{\mathbf{T}_1} \varepsilon_{\mathbf{T}_2} \kappa_{\mathbf{T}} T_{\mathbf{T}} + \tau_{\mathbf{T}} B_{\mathbf{T}} \\ D_t B_{\mathbf{T}} = \varepsilon_{\mathbf{T}_2} \varepsilon_{\mathbf{T}_3} \tau_{\mathbf{T}} N_{\mathbf{T}}, \end{cases}$$

avec

$$\left\|T_{\mathbf{T}}\right\|_{1} = \varepsilon_{\mathbf{T}_{1}} = \pm 1, \quad \left\|N_{\mathbf{T}}\right\|_{1} = \varepsilon_{\mathbf{T}_{2}} = \pm 1, \quad \left\|B_{\mathbf{T}}\right\|_{1} = \pm 1 = -\varepsilon_{\mathbf{T}_{1}}\varepsilon_{\mathbf{T}_{2}} = \varepsilon_{\mathbf{T}_{3}}.$$

et

$$T_{\mathbf{T}} = \varepsilon_2 N$$

$$N_{\mathbf{T}} = \frac{1}{\sqrt{\kappa^2 + \tau^2}} (-\kappa T + \tau B)$$

$$B_{\mathbf{T}} = \frac{1}{\sqrt{\kappa^2 + \tau^2}} (\tau T + \kappa B)$$

la corbure et la torsion de T(s) est donnée par

$$\kappa_{\mathbf{T}} = \frac{\sqrt{\kappa^2 - \varepsilon_{\mathbf{T}_2} \tau^2}}{\kappa} \ et \ \tau_{\mathbf{T}} = \varepsilon_{\mathbf{T}_2} \frac{\kappa \tau' - \kappa' \tau}{\kappa (\kappa^2 + \tau^2)}$$

Proposition 4.3 La courbe indicatrice normale de α et la courbe $\mathbf{N}(s)$ de repére de Serret-Frenet noté $(T_{\mathbf{N}}, N_{\mathbf{N}}, B_{\mathbf{N}}, \kappa_{\mathbf{N}}, \tau_{\mathbf{N}})$ et donné par

$$\begin{cases} D_t T_{\mathbf{N}} = \kappa_{\mathbf{N}} N_{\mathbf{N}} \\ D_t N_{\mathbf{N}} = -\varepsilon_{\mathbf{N}_1} \varepsilon_{\mathbf{N}_2} \kappa_{\mathbf{N}} T_{\mathbf{N}} + \tau_{\mathbf{N}} B_{\mathbf{N}} \\ D_t B_{\mathbf{N}} = -\varepsilon_{\mathbf{N}_2} \varepsilon_{\mathbf{N}_3} \tau_{\mathbf{N}} N_{\mathbf{N}}, \end{cases}$$

avec

$$\left\|T_{\mathbf{N}}\right\|_{1}=\varepsilon_{\mathbf{N}_{1}}=\pm1,\ \left\|N_{\mathbf{N}}\right\|_{1}=\varepsilon_{\mathbf{N}_{2}}=\pm1,\ \left\|B_{\mathbf{N}}\right\|_{1}=\pm1=-\varepsilon_{\mathbf{N}_{1}}\varepsilon_{\mathbf{N}_{2}}=\varepsilon_{\mathbf{N}_{3}}$$

et

$$T_{\mathbf{N}} = \frac{1}{\sqrt{\kappa^2 + \tau^2}} (-\kappa T + \tau B)$$

$$N_{\mathbf{N}} = \frac{1}{\sqrt{(\kappa^2 + \tau^2)(\kappa \tau' - \kappa' \tau)^2 + (\kappa^2 + \tau^2)^4}} \left[(\kappa \tau' - \kappa' \tau)(\tau T + \kappa B) - (\kappa^2 + \tau^2)^2 N \right]$$

$$B_{\mathbf{N}} = \frac{1}{\sqrt{(\kappa \tau' - \kappa' \tau)^2 + (\kappa^2 + \tau^2)^3}} \left[(\kappa^2 + \tau^2)(\tau T + \kappa B) + (\kappa \tau' - \kappa' \tau) N \right]$$

la courbure et la torsion de N(s) est données par

$$\kappa_{\mathbf{N}} = \frac{\sqrt{(\kappa^2 + \tau^2)^3 + (\kappa \tau' - \kappa' \tau)^2}}{(\kappa^2 + \tau^2)^{\frac{3}{2}}} et$$

$$\tau_{\mathbf{N}} = \frac{[(\kappa \tau'' - \kappa'' \tau) (\kappa^2 + \tau^2) - 3 (\kappa \tau' - \kappa' \tau) (\kappa \kappa' - \tau \tau')]}{(\kappa^2 + \tau^2) + (\kappa \tau' - \kappa' \tau)^2}$$

Et finalement pour la courbe binormale, on a :

Proposition 4.4 La courbe indicatrice normale de α et la courbe $\mathbf{B}(s)$ de repére de Serret-Frenet noté $(T_{\mathbf{B}}, N_{\mathbf{B}}, B_{\mathbf{B}}, \kappa_{\mathbf{B}}, \tau_{\mathbf{B}})$ et donné par

$$\begin{cases} D_t T_{\mathbf{B}} = \kappa_{\mathbf{B}} N_{\mathbf{B}} \\ D_t N_{\mathbf{B}} = -\varepsilon_{\mathbf{B}_1} \varepsilon_{\mathbf{B}_2} \kappa_{\mathbf{B}} T_{\mathbf{B}} + \tau_{\mathbf{B}} B_{\mathbf{B}} \\ D_t B_{\mathbf{B}} = -\varepsilon_{\mathbf{B}_2} \varepsilon_{\mathbf{B}_3} \tau_{\mathbf{B}} N_{\mathbf{B}}, \end{cases}$$

avec

$$\left\|T_{\mathbf{B}}\right\|_{1} = \varepsilon_{\mathbf{B}_{1}} = \pm 1, \quad \left\|N_{\mathbf{B}}\right\|_{1} = \varepsilon_{\mathbf{B}_{2}} = \pm 1, \quad \left\|B_{\mathbf{B}}\right\|_{1} = \pm 1 = -\varepsilon_{\mathbf{B}_{1}}\varepsilon_{\mathbf{B}_{2}} = \varepsilon_{\mathbf{B}_{3}}$$

et

$$T_{\mathbf{B}} = -N$$

$$N_{\mathbf{B}} = \frac{1}{\sqrt{\kappa^2 + \tau^2}} (\kappa T - \tau B)$$

$$B_{\mathbf{B}} = \frac{1}{\sqrt{\kappa^2 + \tau^2}} (\tau T + \kappa B)$$

la courbure et la torsion de $\mathbf{B}(s)$ sont données par

$$\kappa_{\mathbf{B}} = \frac{\sqrt{\kappa^2 - \varepsilon_{\mathbf{T}_2} \tau^2}}{\tau} \ et \ \tau_{\mathbf{B}} = \frac{-(\kappa \tau' - \kappa' \tau)}{\tau (\kappa^2 - \varepsilon_{\mathbf{T}_2} \tau^2)}$$

Lemme 4.5 $Si \beta(t)$ est courbe non-paramétrée par la longueur d'arc, les formules de la courbure et la torsion sont

$$\kappa_{\beta}^{2}(t) = \varepsilon \frac{|\beta'(s)|^{2} |\beta''(s)|^{2} - \langle \beta'(s), \beta''(s) \rangle^{2}}{|\beta'(s)|^{6}},$$

$$\tau_{\beta}(t) = -\varepsilon \frac{\det(\beta'(t), \beta''(t), \beta'''(t))}{k_{\beta}(t)^{2} |\beta'(s)|^{6}}$$

 $\varepsilon = \pm 1$ et β'' (t) est de type espace ou de type temps.

Théorème 4.6 Soit α une courbe unitaire de type temps ou espace (avec le vecteur normal de type temps ou espace). Si α est une courbe slant hélice de \mathbb{E}^3_1 , alors la tangente indicatrice \mathbf{T} est un sphérique hélice.

Preuve. On note la courbure et la torsion de \mathbf{T} par $\kappa_{\mathbf{T}}$ et $\tau_{\mathbf{T}}$ respectivement. Nous allons prouver que le rapport $\kappa_{\mathbf{T}}/\tau_{\mathbf{T}}$ est constante, ce qui montre que \mathbf{T} est un (sphérique) hélice dans \mathbb{E}_1^3 . Afin de calculer $\kappa_{\mathbf{T}}$ et $\tau_{\mathbf{T}}$, nous soulignons que l'indicatrice tangente est pas la longueur d'arc paramétré.

Soit α est une courbe avec le vecteur normal N de type espace ou de type temps (i.e. $< N_{\mathbf{T}}, N_{\mathbf{T}} >= \varepsilon_{\mathbf{T}_2} = \pm 1$). Alors l'indicatrice de tangente \mathbf{T} est une courbe de type espace ou une courbe de type temps. Pour les deux cas on a d'aprés le lemme (4.5)

$$\kappa_{\mathbf{T}}^{2}(t) = -\frac{1}{\kappa^{2}} \left(\kappa^{2} - \varepsilon_{\mathbf{T}_{2}}\tau^{2}\right),$$

$$\det(\mathbf{T}', \mathbf{T}'', \mathbf{T}''') = \varepsilon_{\mathbf{T}_{2}}\kappa^{5} \left(\frac{\tau}{\kappa}\right)',$$

$$\tau_{\mathbf{T}} = \varepsilon_{\mathbf{T}_{2}} \frac{\kappa \left(\frac{\tau}{\kappa}\right)'}{\kappa^{2} - \varepsilon_{\mathbf{T}_{2}}\tau^{2}}$$

Dans le cas où α est une courbe de type temps, alors T est une courbe de type espace et

$$k_{\mathbf{T}}^{2}(t) = -\frac{1}{\kappa^{2}} \left(\kappa^{2} - \tau^{2}\right) ,$$

$$\det(\mathbf{T}', \mathbf{T}'', \mathbf{T}''') = -\kappa^{5} \left(\frac{\tau}{\kappa}\right)' ,$$

$$\tau_{\mathbf{T}} = \varepsilon_{\mathbf{T}_{2}} \frac{\kappa(\frac{\tau}{\kappa})'}{\kappa^{2} - \tau^{2}}$$

Ou on utilisant la proposition (3-9), on a alors

$$\frac{\tau_{\mathbf{T}}}{\kappa_{\mathbf{T}}} = \varepsilon_{\mathbf{T}_2} \frac{\kappa^2 (\frac{\tau}{\kappa})'}{(\kappa^2 - \varepsilon_{\mathbf{T}_2} \tau^2)^{\frac{3}{2}}} \text{ ou}$$

$$\frac{\tau_{\mathbf{T}}}{\kappa_{\mathbf{T}}} = \frac{\kappa^2 (\frac{\tau}{\kappa})'}{(\kappa^2 - \tau^2)^{\frac{3}{2}}}$$

 $\kappa_{\mathbf{T}}/\tau_{\mathbf{T}}$ est constante. Cela montre que \mathbf{T} est une courbe hélice. \blacksquare

Théorème 4.7 Soit α une courbe unitaire de type temps ou d'un type espace (avec le vecteur normal de type temps ou espace). Si α est une courbe slant hélice de \mathbb{E}_1^3 , alors la binormal indicatrice \mathbf{B} est un sphérique hélice .

Preuve. Soit $\kappa_{\mathbf{B}}$ et $\tau_{\mathbf{B}}$ la courbure et la torsion de la courbe \mathbf{B} et α un courbe de type espace. La courbe binormale indicatrice \mathbf{B} est un courbe de type temps ou d'un type espace, si N est de type espace ou de de type temps, on a

$$\kappa_{\mathbf{B}}^{2} = \frac{\kappa^{2} - \varepsilon_{0}\tau^{2}}{\tau^{2}},$$

$$\det(\mathbf{B}', \mathbf{B}'', \mathbf{B}''') = \varepsilon_{0}\kappa^{2}\tau^{3}(\frac{\tau}{\kappa})',$$

$$\tau_{\mathbf{B}} = \frac{\kappa^{2}}{\tau(\kappa^{2} - \varepsilon_{0}\tau^{2})}(\frac{\tau}{\kappa})'$$

 $\varepsilon_0=0$ ou -1. Si α est de type temps, alors ${\bf B}$ est une courbe de type espace Alors

$$\kappa_{\mathbf{B}}^{2} = \frac{\kappa^{2} - \varepsilon_{0}\tau^{2}}{\tau^{2}},$$

$$\det(\mathbf{B}', \mathbf{B}'', \mathbf{B}''') = \varepsilon_{0}\kappa^{2}\tau^{3}(\frac{\tau}{\kappa})',$$

$$\tau_{\mathbf{B}} = \frac{\kappa^{2}}{\tau(\kappa^{2} - \varepsilon_{0}\tau^{2})}(\frac{\tau}{\kappa})'$$

Par conséquent, on a :

$$\frac{\tau_{\mathbf{B}}}{\kappa_{\mathbf{B}}} = \delta(\tau) \frac{\kappa^2 (\frac{\tau}{\kappa})'}{(\kappa^2 - \varepsilon_0 \tau^2)^{\frac{3}{2}}} \text{ ou}$$

$$\frac{\tau_{\mathbf{B}}}{\kappa_{\mathbf{B}}} = \delta(\tau) \frac{\kappa^2 (\frac{\tau}{\kappa})'}{(\kappa^2 - \tau^2)^{\frac{3}{2}}}$$

où $\delta = \pm 1$ si τ est positive ou négative, respectivement. On ici utilisant (3.1), (3.10) et (3.11), les deux expressions sont des constantes, ce qui prouve que la binormale indicatrice **B** est une hélice dans \mathbb{E}^3_1 .

Définition 4.8 Soit $\alpha: I \to \mathbb{E}^3_1$ est une courbe paramétrées par la longueure d'arc s. Une courbe involution de α est la courbe $\beta: I \to \mathbb{E}^3_1$ telle que pour chaque $s \in I$ le point $\beta(s)$ se trouve sur la ligne de la tangente de α à s et

$$\langle \alpha'(s), \beta'(s) \rangle = 0$$

 $Si \alpha$ est une courbe non-nulle, l'équation d'une involution est

$$\beta(s) = \alpha(s) + (c - s)T(s)$$

où c est une constante et T est la tangente unité du vecteur α .

On a le théorème :

Théorème 4.9 Soit α une courbe de type temps unitaire ou de type espace (avec le vecteur normal de type temps ou espace). Soit β une involution de la courbe α . Alors α est un courbe slant hélice si et seulement si β est une courbe hélice.

Preuve. Soit k_{β} et τ_{β} la courbure et la torsion de β . Si α est une courbe de type temps ,on a

$$\kappa_{\beta}^{2} = \frac{\tau^{2} - \kappa^{2}}{\kappa^{2} (c - s)^{2}},$$

$$\tau_{\beta} = -\frac{k}{(c - s) (\tau^{2} - \kappa^{2})} (\frac{\tau}{\kappa})'$$

Alors

$$\frac{\tau_{\beta}}{\kappa_{\beta}} = -\frac{\kappa^2}{(\tau^2 - \kappa^2)^{\frac{3}{2}}} (\frac{\tau}{\kappa})'$$

Si α est une courbe de type espace,

$$\kappa_{\beta}^{2} = \frac{\tau^{2} - \varepsilon_{0}\kappa^{2}}{\kappa^{2}(c - s)^{2}},$$

$$\tau_{\beta} = -\frac{\kappa}{(c - s)(\tau^{2} - \varepsilon_{0}\kappa^{2})}(\frac{\tau}{\kappa})'$$

 et

$$\frac{\tau_{\beta}}{\kappa_{\beta}} = -\frac{\kappa^2}{\left(\kappa^2 - \varepsilon_0 \tau^2\right)^{\frac{3}{2}}} \left(\frac{\tau}{\kappa}\right)'$$

 $\varepsilon_0=\pm 1$ avec N un vecteur est un type espace ou de type temps. \blacksquare

Chapitre 5

Conclusion

Ce travail généralise l'étude des courbes hélices et slant hélices dans le cas Euclidien. l'espace de Minkowski est un espace très important dans la relativité restreinte, muni d'une métrique Lorentzienne on peut étudier les courbes hélices et slant hélices dans ce cas, comme une extension du cas Euclidien et des relations entre les courbes indicatrices et l'involution d'une courbe de déduit directement.

Chapitre 6

Perspectives

- 1) Caractériser les courbes helices et slant helices au cas des variétés Riemanniènne et Lorentzienne.
 - 2) Caractériser les courbes V_n —slant helices
 - 3) Etudier les surface dans l'espace de Minkowski
 $\mathbb{E}^3_1.$
 - 4) Voir d'autre type de courbes spéciales.

Bibliographie

- [1] A. T. Ali et R. Lopez. Slant helices in Minkowski Space \mathbb{E}_1^3 , J. Korean Math. Soc., 48 (2011), No. 1, pp. 159-167.
- [2] I. Gök, S. K. Nurkan, K. Ilarslan, L. Kula et M. Altınok, Characterizations of timelike slant helices in Minkowski 3-space, Math. Commun. 19(2014), 119-138.
- [3] N. Djellali. Sur les courbes hélices et les courbes slant hélices, Mémoire de Master, Université Dr Tahar Moulay -Saïda (2015).
- [4] R. L opez, Differential Geometry of curves and surfaces in Lorentz-Minkowski space, arXiv:0810.3351v2 [math.DG] 9 oct 2014.
- [5] T. Barbot. Introduction a la Géométrie Causale de l'espace de Minkowski et de l'espace anti-de Sitter, (UMPA, Lyon, CNRS).