

A. CRUMEYROLLE

**Variétés différentiables à coordonnées hypercomplexes.
Application à une géométrisation et à une généralisation
de la théorie d'Einstein-Schrödinger**

Annales de la faculté des sciences de Toulouse 4^e série, tome 26 (1962), p. 105-137

http://www.numdam.org/item?id=AFST_1962_4_26__105_0

© Université Paul Sabatier, 1962, tous droits réservés.

L'accès aux archives de la revue « Annales de la faculté des sciences de Toulouse » (<http://picard.ups-tlse.fr/~annales/>) implique l'accord avec les conditions générales d'utilisation (<http://www.numdam.org/conditions>). Toute utilisation commerciale ou impression systématique est constitutive d'une infraction pénale. Toute copie ou impression de ce fichier doit contenir la présente mention de copyright.

NUMDAM

Article numérisé dans le cadre du programme
Numérisation de documents anciens mathématiques
<http://www.numdam.org/>

Variétés différentiables à coordonnées hypercomplexes.

Application à une géométrisation et à une généralisation de la théorie d'Einstein-Schrodinger

par A. CRUMEYROLLE

SOMMAIRE

On considère une extension quadratique H , de l'anneau R des réels, ensemble des $z = x + \varepsilon y$ ($x, y \in R$) avec $\varepsilon^2 = 1$. Tout espace vectoriel sur R , F_R , de dimension n , peut être plongé dans un H -module F_H . Si $n = 2m$, on peut définir sur F_H une structure dite complexe hyperbolique. Une application f de H dans H est différentiable au point $z = x + \varepsilon y$ si $f(z) = P(x, y) + \varepsilon Q(x, y)$ avec

$$\frac{\partial P}{\partial x} = \frac{\partial Q}{\partial y} \quad \text{et} \quad \frac{\partial P}{\partial y} = \frac{\partial Q}{\partial x}$$

On envisage ensuite une généralisation de la notion de structure complexe hyperbolique en remplaçant H par une algèbre commutative A sans élément nilpotent.

Le produit de deux variétés réelles identiques de dimensions m peut être considéré comme une variété à structure complexe hyperbolique. On établit la réciproque.

Si $m = 4$, on introduit des connexions linéaires L^i_k telles que $\nabla_r \Delta^s_i = 2 S^k_{r1} \Delta^s_k$, ou $L^k_{ij} = L^{k*}_{j1}$ ($* = \pm 4$) dans certains repères dits diagonaux, en désignant par Δ^i_j le tenseur canoniquement associé à l'endomorphisme Δ tel que $\Delta^2 = I$ et de trace nulle. Les coefficients g_j étant ceux d'une forme quadratique, les conditions :

$$\widehat{\Delta_k g_{ij}} = 0.$$

sur la sous-variété diagonale donnent un système qui généralise les équations aux connexions écrites par Einstein et Schrödinger. Ce nouveau formalisme conduit naturellement à une nouvelle méthode de résolution de ces équations et du système qui les généralise, et permet d'introduire un nouveau champ dont la signification physique n'est pas examinée ici mais qui serait peut-être en relation avec l'hypothèse de « l'effet inertial de Spin » [7 bis].

I. — EXTENSION QUADRATIQUE DE L'ANNEAU R DES RÉELS

R désigne l'ensemble des nombres réels; on appelle ici extension quadratique de R, une algèbre associative A par rapport à R ayant une base de deux éléments dont l'un est identifié par un abus classique de notation à l'élément unité de R. ε désigne le second élément de cette base. On sait [1] que la multiplication dans A est entièrement déterminée par la connaissance de ε^2 elle est commutative, et on peut toujours se ramener au cas où $\varepsilon^2 = \gamma \in R$.

Si γ n'est pas un carré dans R, A est un corps (si $\varepsilon^2 = -1$ c'est le corps des complexes C) (cas elliptique).

Si γ est un carré dans R, $\gamma = \mu^2 \neq 0$, A est un anneau non intègre, et en prenant comme nouvelle base :

$$\begin{aligned} e_I &= \frac{1}{2} \left(1 + \frac{\varepsilon}{\mu} \right) \\ e_{II} &= \frac{1}{2} \left(1 - \frac{\varepsilon}{\mu} \right) \\ e_I e_{II} &= 0 ; \quad e_I^2 = e_I ; \quad e_{II}^2 = e_{II} \end{aligned}$$

on voit que A est composé direct de deux corps (Re_I) et (Re_{II}) isomorphes à R (cas hyperbolique).

Enfin si $\gamma = 0$, A est un anneau non intègre (nombres duaux) (cas parabolique).

Dans les trois cas l'application qui à $z = a + \varepsilon b$ associe $z = a - \varepsilon b$ est un automorphisme involutif de A. On pose $N(z) = z\bar{z}$.

Si $z = \bar{z}$, on dit que z est réel, il sera dit complexe dans le cas contraire. De plus $N(z) = 0$ exprime que z est inversible.

On peut définir sur A une topologie soit par $\|a + \varepsilon b\| = \sup(|a|, |b|)$; soit de manière équivalente par $|a| + |b|$.

f étant une application de A dans A

$$(f) \quad z \rightarrow f(z) = P(x, y) + \varepsilon Q(x, y), \text{ où } P \text{ et } Q \text{ sont à valeurs réelles,}$$

nous désignerons $P(x, y)$ par $\mathcal{R}[f(z)]$ et $Q(x, y)$ par $\mathcal{I}[f(z)]$ partie « réelle » et « imaginaire »).

Il n'y aura rien de particulier à dire sur la continuité, par contre nous allons examiner la notion de différentiabilité.

II. — FONCTIONS DIFFÉRENTIABLES EN UN POINT

Nous dirons que f est différentiable au point $z = x + \varepsilon y$, s'il existe $A(x, y)$ et $B(x, y)$ à valeurs réelles, telles que

$$\begin{aligned} &P(x + h, y + k) + \varepsilon Q(x + h, y + k) - P(x, y) - \varepsilon Q(x, y) \\ &= (A + \varepsilon B) (h + \varepsilon k) + \alpha(z, h + \varepsilon k) \parallel h + \varepsilon k \parallel \end{aligned} \quad (1)$$

avec $\lim_{(h + \varepsilon k) \rightarrow 0} \alpha(z, h + \varepsilon k) = 0$

$$(h + \varepsilon k) \rightarrow 0.$$

Il en résulte que $P(x, y)$ et $Q(x, y)$ sont différentiables au sens usuel et que nécessairement :

$$A(x, y) = \frac{\partial P}{\partial x} = \frac{\partial Q}{\partial y} \quad (2)$$

$$B(x, y) = \varepsilon^2 \frac{\partial Q}{\partial x} = \frac{\partial P}{\partial y} \quad (3)$$

$A + \varepsilon B = \frac{\partial P}{\partial x} + \varepsilon \frac{\partial P}{\partial y}$ sera appelé coefficient différentiel de $f(z)$ au point

z et noté $\frac{df}{dz}$ (le lecteur établira facilement des propriétés élémentaires évidentes. Réciproquement : si $P(x, y)$ et $Q(x, y)$ sont différentiables au sens usuel, les conditions (2) et (3) étant satisfaites, $f(z)$ est bien différentiable au point z .

Si $\varepsilon^2 = -1$ nous retrouvons une situation classique.

Si $\varepsilon^2 = 1$ (et nous nous bornerons ci-dessous à ce cas en posant $A = H$), nous dirons que nous avons affaire à des nombres complexes hyperboliques (H -complexes), que $f(z)$ est holomorphe dans un domaine de R^2 si elle est différentiable en tout point de ce domaine, que les deux équations

$$\begin{aligned} \frac{\partial^2 P}{\partial x^2} - \frac{\partial^2 P}{\partial y^2} &= 0 \\ \frac{\partial^2 Q}{\partial x^2} - \frac{\partial^2 Q}{\partial y^2} &= 0 \end{aligned}$$

traduisent l'harmonicité hyperbolique. (Pour plus de détails, cf. les § VII et VIII ci-dessous) où l'on fera $n = 1$.

REMARQUE. — Si on avait considéré le cas général : $\varepsilon^2 = \lambda \varepsilon + \gamma$, on trouverait : $\gamma \frac{\partial^2 P}{\partial x^2} + \lambda \frac{\partial^2 P}{\partial x \partial y} - \frac{\partial^2 P}{\partial y^2} = 0$ et la condition analogue pour Q .

Le changement de base de H qui ramène à l'un des trois cas fondamentaux permet de ramener l'équation aux dérivées partielles précédente à une forme canonique : elliptique, hyperbolique ou parabolique, et cela de manière très naturelle.

III. — MODULES SUR L'ANNEAU H DES NOMBRES COMPLEXES HYPERBOLIQUES

Considérons E , H -module unitaire admettant une base finie (e_λ) à n éléments. Pour $v \in E$, posons :

$$v = (a^\lambda + \varepsilon a^{\lambda*}) e_\lambda$$

On sait que toute autre base de E a n éléments et se déduit des (e_λ) par une matrice carrée inversible. Un tel module peut d'ailleurs être identifié

à un espace vectoriel sur R de dimension $2n$, de base, $(e_\lambda, e_{\lambda^*})$ avec $e e_\lambda = e_{\lambda^*}$.

F_R étant un espace vectoriel sur R de dimension n , de base (f_λ) , on peut plonger F_R dans un H -module unitaire F_H : on sait que l'image de F_R par l'application R -linéaire

$$(\varphi) \quad x \rightarrow 1 \otimes x, \text{ engendre le } H\text{-module } F_H;$$

φ est un R -isomorphisme de F_R dans F_H , $(1 \otimes f_\lambda)$ est une base de F_H dont on écrira encore les éléments (f_λ) , $F_H = H \otimes_R F_R$, et nous dirons que F_H est l'amplifié de F_R par extension de R à H . Ainsi H^n est l'amplifié de R^n — (cf. [2]).

IV. — L'AUTOMORPHISME

E_H^n étant un H -module de dimension H -complexe n , soit f un isomorphisme de H^n sur E_H^n . On pourra définir sur E_H^n une anti-involution :

$$\tau = f \circ \sigma \circ f^{-1} \text{ avec } (\sigma) \quad z^i \rightarrow \overline{z^i} \quad (i = 1, 2, \dots, n)$$

telle que $\tau(\alpha + \beta) = \tau(\alpha) + \tau(\beta)$

$\tau(\lambda \alpha) = \overline{\lambda} \tau(\alpha)$ quels que soient α, β appartenant à E et λ appartenant à H . Pour l'essentiel on pourra reprendre la théorie des espaces vectoriels complexes [(cf. [3])]. En particulier E_R^{2n} étant un R -module de dimension réelle $2n$ on pourra introduire son amplifié E_R^{2n} et si

$$E_H^{2n} = S_H^n \otimes \tau S_H^n$$

où S_H^n est de dimension H -complexe n , on dira que E_R^{2n} possède une structure complexe hyperbolique.

Tout espace E_H^{2n} peut être muni d'une structure complexe hyperbolique, d'une infinité de manières.

Soit $(f_\alpha), (f_{\alpha^*})$ une base de E_R^{2n} $\alpha, \alpha^* = 1, \dots, n$.

Posons $\varepsilon_\alpha = e_I f_\alpha + e_{II} f_{\alpha^*}$

$$\varepsilon_{\alpha^*} = e_{II} f_\alpha + e_I f_{\alpha^*}$$

Inversement :

$$\begin{aligned} f_\alpha &= e_I \varepsilon_\alpha + e_{II} \varepsilon_{\alpha^*} \\ f_{\alpha^*} &= e_{II} \varepsilon_\alpha + e_I \varepsilon_{\alpha^*} \end{aligned}$$

de sorte que les $(\varepsilon_\alpha, \varepsilon_{\alpha^*})$ constituent une base de E_H^{2n} amplifié de E_R^{2n} . On vérifie que $\tau \varepsilon_\alpha = \varepsilon_{\alpha^*}$ donc (ε_α) et (ε_{α^*}) engendrent respectivement deux

sous-modules conjugués de $E_{\mathbb{H}}^{2n}$ et le résultat est établi.

Nous pourrions alors définir canoniquement un automorphisme $\mathfrak{J}$ attaché à cette structure, tel que $\mathfrak{J}^2 = I$, opérant dans $E_{\mathbb{R}}^{2n}$.

En effet les éléments « réels » de $E_{\mathbb{H}}^{2n}$ sont des éléments de la forme $a = \lambda + \tau\lambda, \lambda \in S_{\mathbb{H}}^n$; cela permet de définir un $\mathbb{R}$ -isomorphisme h de $S_{\mathbb{H}}^n$ sur $E_{\mathbb{R}}^{2n}$ ($h(\lambda) \rightarrow h(\lambda) = a$, puis $\mathfrak{J} = h \circ \varepsilon \circ h^{-1}$) et on a bien $\mathfrak{J}^2 = I$.

Cherchons la matrice de $\mathfrak{J}$, relativement au repère $(f_{\alpha}, f_{\alpha^*})$

$$\begin{aligned}\mathfrak{J}(f_{\alpha}) &= (e_I \varepsilon)(\varepsilon_{\alpha}) - (e_{II} \varepsilon)(\varepsilon_{\alpha^*}) \\ &= (e_I \varepsilon)f_{\alpha} - (e_{II} \varepsilon)f_{\alpha^*} \\ \mathfrak{J}(f_{\alpha^*}) &= f_{\alpha} \\ \mathfrak{J}(f_{\alpha^*}) &= -f_{\alpha}\end{aligned}$$

donc $\mathfrak{J}$ est diagonalisable et son polynôme caractéristique est :

$$(X^2 - 1)^n.$$

Réciproquement, si on se donne un automorphisme $\mathfrak{J}$ de $E_{\mathbb{R}}^{2n}$ tel que que $\mathfrak{J}^2 = I$ et que son polynôme caractéristique admette les racines $(+1)$ et (-1) au même ordre n ⁽¹⁾, on peut trouver une base $(f_{\alpha}), (f_{\alpha^*})$ de $E_{\mathbb{R}}^{2n}$ telle que $\mathfrak{J}(f_{\alpha}) = f_{\alpha^*}$,

$$\mathfrak{J}(f_{\alpha^*}) = -f_{\alpha}; \text{ en posant}$$

$$\varepsilon_{\alpha} = e_I f_{\alpha} + e_{II} f_{\alpha^*} \quad (\alpha \text{ et } \alpha^* = 1, 2 \dots n)$$

$$\varepsilon_{\alpha^*} = e_{II} f_{\alpha} + e_I f_{\alpha^*}$$

on peut définir une base de $E_{\mathbb{H}}^{2n}$ et écrire une décomposition de ce module en somme directe des sous-modules engendrés respectivement par les (ε_{α}) et les (ε_{α^*}) , conjugués l'un de l'autre, et obtenir ainsi une structure complexe hyperbolique sur $E_{\mathbb{H}}^{2n}$ à laquelle $\mathfrak{J}$ est canoniquement attachée.

Il nous sera utile d'introduire plus loin des repères $(e_{\alpha}), (e_{\alpha^*})$ réels :

$$\begin{aligned}e_{\alpha} &= f_{\alpha} + f_{\alpha^*} & \varepsilon_{\alpha} &= \frac{1}{2}(e_{\alpha} + \varepsilon e_{\alpha^*}) \\ e_{\alpha^*} &= f_{\alpha} - f_{\alpha^*} & \varepsilon_{\alpha^*} &= \frac{1}{2}(e_{\alpha} - \varepsilon e_{\alpha^*})\end{aligned}$$

(1) Il est équivalent de dire que le polynôme minimum de $\mathfrak{J}$ est $x^2 - 1$ et que la trace de $\mathfrak{J}$ est nulle.

tels que

$$\mathfrak{J} e \alpha = e \alpha^*$$

$$\mathfrak{J} e \alpha^* = e \alpha$$

et pour lesquels la matrice de $\mathfrak{J}$ prend la forme simple :

$$\begin{pmatrix} 0 & I_n \\ I_n & 0 \end{pmatrix}$$

tandis que dans le repère $(\varepsilon \alpha, \varepsilon \alpha^*)$ la matrice de $\mathfrak{J}$ s'écrit :

$$\begin{pmatrix} \varepsilon I_n & 0 \\ 0 & -\varepsilon I_n \end{pmatrix}$$

Il n'est pas sans intérêt de noter que les sous-espaces propres de $\mathfrak{J}$ dans $E_{\mathbb{R}}^{2n}$, connus à un isomorphisme près, déterminent E^n de manière intrinsèque, indépendamment du choix de la base $(f \alpha, f \alpha^*)$.

En effet si $v \in E_{\mathbb{H}}^{2n}$ est tel que :

$$\mathfrak{J} v = \varepsilon v$$

$$\mathfrak{J} (v^\alpha \varepsilon_\alpha + v^{\alpha^*} \varepsilon_{\alpha^*}) = \varepsilon (v^\alpha \varepsilon_\alpha + v^{\alpha^*} \varepsilon_{\alpha^*})$$

$$(\varepsilon \varepsilon_\alpha) v^\alpha - (\varepsilon \varepsilon_{\alpha^*}) v^{\alpha^*} = (\varepsilon \varepsilon_\alpha) v^\alpha + (\varepsilon \varepsilon_{\alpha^*}) v^{\alpha^*}$$

d'où $v^{\alpha^*} = 0$ (car ε est régulier)

donc $v \in S_{\mathbb{H}}^n$

de même si $\mathfrak{J} v = -\varepsilon v$

$$v \in \tau S_{\mathbb{H}}^n$$

Le repère $(\varepsilon \alpha, \varepsilon \alpha^*)$ sera dit adapté à la structure $\mathbb{H}$ -complexe — le repère $(e \alpha, e \alpha^*)$ lui étant associé. $(f \alpha, f \alpha^*)$ est le repère « produit ».

Deux repères adaptés se déduisent l'un de l'autre par une matrice $\|A_{\substack{i \\ j}}^i\|$ régulière telle que

$$A_{\beta''}^{\alpha^*} = \overline{A_{\beta'}^{\alpha}}$$

$$A_{\beta'}^{\alpha^*} = A_{\beta''}^{\alpha} = 0.$$

Si $A_{\beta'}^{\alpha} = B_{\beta'}^{\alpha} + \varepsilon C_{\beta'}^{\alpha}$ la base $(e_{i'})$ se déduit de la base (e_i) au moyen de la matrice réelle régulière $2n \times 2n$

$$\begin{pmatrix} B & C \\ C & B \end{pmatrix} \text{ et } (f_{i'}) \text{ de } (f_i) \text{ par } \begin{pmatrix} B+C & 0 \\ 0 & B-C \end{pmatrix}$$

Nous noterons que si $v = z^\alpha \varepsilon_\alpha + z^{\alpha^*} \varepsilon_{\alpha^*}$

avec $z^\alpha = x^\alpha + \varepsilon x^{\alpha^*}$; $z^{\alpha^*} = \overline{z^\alpha}$ (x^α et x^{α^*} réels)

v est un élément de $E_{\mathbb{R}}^{2n}$, dont les composantes sur les $(e_{\alpha}, e_{\alpha^*})$ sont $(x^{\alpha}, x^{\alpha^*})$, et sur les $(f_{\alpha}, f_{\alpha^*})$

$$\begin{aligned}\xi^{\alpha} &= x^{\alpha} + x^{\alpha^*} \\ \xi^{\alpha^*} &= x^{\alpha} - x^{\alpha^*}\end{aligned}$$

Ainsi les trois sortes de composantes de v s'obtiennent très simplement à partir des premières en prenant dans le $\mathbb{R}$ -module H , soit la base $(1, \varepsilon)$ ce qui donne les coordonnées $(x^{\alpha}, x^{\alpha^*})$, soit la base $(e_i, e_{i'})$ ce qui donne les coordonnées $(\xi^{\alpha}, \xi^{\alpha^*})$.

V. — UNE GÉNÉRALISATION DE LA NOTION DE STRUCTURE H-COMPLEXE

Dans ce qui précède le rôle essentiel est joué par une algèbre commutative A sur le corps des réels, sans élément nilpotent — (comme on peut le voir facilement) qui est composée directe de deux corps isomorphes à $\mathbb{R}$. Selon un théorème dû à WEIERSTRASS et DEDEKIND [7] toute algèbre unitaire, commutative, sans élément nilpotent, sur le corps des réels ou des complexes, admettant une base finie, possède encore cette propriété de composition directe. Par ailleurs il faut introduire sur A un automorphisme d'algèbre qui généralise σ . Notons que dans H :

$$\begin{aligned}z &= x + \xi y = e_I \xi^1 + e_{II} \xi^2 \\ &\quad (\xi_1 = \xi_2 \text{ quand } z \text{ est réel}) \\ z &= v - \varepsilon y = e_{II} \xi^1 + e_I \xi^2 \\ \text{et } \sigma(e_I) &= e_{II} \\ \sigma(e_{II}) &= e_I\end{aligned}$$

Le plus naturel est donc de définir σ , pour une algèbre A , à p dimensions (sur $\mathbb{R}$ ou $\mathbb{C}$) par :

$$\sigma(e_i) = e_{ii}, \quad \sigma(e_{ii}) = e_{iii} \quad \dots \quad \sigma(e_p) = e_i$$

Le cas le plus général consisterait à remplacer la permutation circulaire par une permutation quelconque. Les p éléments introduits ici, étant ceux d'une base de A choisie une fois pour toutes et adaptée à la composition directe, c'est-à-dire que

$$(e_j)^2 = (e_j)(e_j) = 0$$

(les indices étant romains ou majuscules latins), ces conditions entraînent que le polynôme minimum de σ est de la forme $(X^p - 1)$, et que σ est un automorphisme d'algèbre.

E_K^{pn} étant un espace vectoriel sur K commutatif, de dimension pn , introduisons son amplifié E_A^{pn} , et posons :

$$\tau = f \circ \sigma \circ f^{-1} \text{ comme dans le n}^\circ \text{ IV (où } \sigma \text{ opère dans } A^n).$$

Si $E_A^{pn} = S_A^n + \tau S_A^n + \dots + \tau^{(p-1)} S_A^n$ où S_A^n a la dimension n sur A on dira que E_K^{pn} possède une structure complexe (τ, A) .

Tout espace E_K^{pn} peut être muni, d'une infinité de manières, d'une structure complexe (τ, A) .

Soit $(f_{\alpha_I}), (f_{\alpha_{II}}) \dots (f_{\alpha_p})$ une base de E_K^{pn} sur K désignée encore par (f_{α_L})

$$\alpha = 1; \dots n \\ L = 1 \dots p$$

Posons :

$$\begin{aligned} \varepsilon_{\alpha_I} &= e_I f_{\alpha_I} + e_{II} f_{\alpha_{II}} + \dots e_p f_{\alpha_p} \\ \varepsilon_{\alpha_{II}} &= e_{II} f_{\alpha_I} + e_{III} f_{\alpha_{II}} + \dots e_I f_{\alpha_p} \\ &\dots \dots \dots \\ \varepsilon_{\alpha_p} &= e_p f_{\alpha_I} + \dots e_{p-1} f_{\alpha_p} \end{aligned}$$

Or, l'algèbre A étant unitaire, il existe un élément noté 1 tel que :

$$1 = \alpha_I e_I + \dots \alpha_p e_p$$

En effet, comme :

$(\alpha_I e_I + \dots \alpha_p e_p)(a_I e_I + \dots a_p e_p) = a_I e_I + \dots a_p e_p$ quels que soient $a_p \dots a_p$, la table de multiplication de A donne nécessairement

$$\alpha_I = \dots \alpha_p = 1$$

donc :

$$e_I + \dots e_p = 1 \quad (5)$$

Tenant compte de (5), on a :

$$\left. \begin{aligned} f_{\alpha_I} &= e_I \varepsilon_{\alpha_I} + e_{II} \varepsilon_{\alpha_{II}} + \dots e_p \varepsilon_{\alpha_p} \\ f_{\alpha_{II}} &= e_{II} \varepsilon_{\alpha_I} + e_{III} \varepsilon_{\alpha_{II}} + \dots e_I \varepsilon_{\alpha_p} \\ &\dots \dots \dots \\ f_{\alpha_p} &= e_p \varepsilon_{\alpha_I} + e_I \varepsilon_{\alpha_{II}} + \dots e_{p-1} \varepsilon_{\alpha_p} \end{aligned} \right\}$$

et les matrices des coefficients dans (4) et (6) sont identiques et de type « circulant ».

Ainsi les (ε_{α_L}) constituent une base de E_A^{pn} que nous appellerons adaptée à la structure complexe (τ, A) . Les p sous-modules engendrés par les (ε_{α_L}) se déduisent l'un de l'autre par τ :

$$\tau(\varepsilon_{\alpha_I}) = \varepsilon_{\alpha_{II}} \dots \tau(\varepsilon_{\alpha_p}) = \varepsilon_{\alpha_I}$$

ce qui établit le résultat annoncé.

Réciproquement, si :

$$E_{\Lambda}^{pn} = S_{\Lambda}^n + \tau S_{\Lambda}^n + \dots + \tau^{p-1} S_{\Lambda}^n$$

On peut trouver une base (ε_{α_L}) telle que $\tau(\varepsilon_{\alpha_L}) = \varepsilon_{\alpha_{L+1}}$

$$\dots\dots\dots$$

$$\tau(\varepsilon_{\alpha_p}) = \varepsilon_{\alpha_1}$$

et on obtient par (6) une décomposition de E_K^{pn} en somme directe de p sous-espaces de dimension n sur K, se déduisant l'un de l'autre par τ .

Il est à noter que l'endomorphisme $\tilde{J}$ ne joue pas dans l'étude des structures complexes hyperboliques le rôle essentiel. $\tilde{J}$ est canoniquement associé à la structure, mais non intrinsèquement. Nous allons approfondir ce point.

VI. — LES ENDOMORPHISMES FONDAMENTAUX

DÉFINITION. — Un élément z de A est dit régulier si l'endomorphisme de l'espace vectoriel A, qu'il définit ($x \rightarrow zx$) est injectif. Il revient au même de dire que la norme de z, c'est-à-dire le déterminant de la matrice associée à z est non nul. Notons que dans la base $(e_I, e_{II}, \dots, e_p)$ ce déterminant est le produit des composantes de z.

z étant quelconque dans A, considérons les éléments de E_{Λ}^{pn} qui restent invariants par τ , nous les appellerons K-réels. Ils ont la forme remarquable :

$$\mu = \lambda + \tau \lambda + \tau^2 \lambda + \dots + \tau^{p-1} \lambda \text{ où } \lambda \in S_{\Lambda}^n$$

Cette décomposition en somme directe permet de définir un K-isomorphisme h de S_{Λ}^n sur E_K^{pn} : $(h) \lambda \rightarrow \mu = h(\lambda)$.

Posons : $u = h \circ z \circ I \circ h^{-1} = \theta(z)$; u est un endomorphisme de E_K^{pn} . La correspondance θ entre z et u est visiblement un K-isomorphisme de l'algèbre A sur une sous-algèbre commutative des endomorphismes de E_K^{pn}

En effet $u(\mu) = 0, \forall \mu \in E_K^{pn}$, implique $z[h^{-1}(\mu)] = 0$, or $h^{-1}(\mu)$ est un élément arbitraire de S_{Λ}^n et comme le module S_{Λ}^n est libre, la relation : $zw = 0 \forall w \in S_{\Lambda}^n$ entraîne $z = 0$.

De plus à kz est associé ku ($k \in K$)

$$\text{à } (z + z') \quad \text{---} \quad u + u' \quad [u' = \theta(z')]$$

$$\text{à } zz' \quad \text{---} \quad u \circ u'.$$

Si z est régulière, u l'est aussi et devient un isomorphisme de E_R^{pn} sur lui-même.

Restreignons θ à la sous-algèbre engendrée par z : la dimension de cette sous-algèbre est précisément égale au degré du polynôme minimum m de z comme $m(z) = 0$ équivaut à $m(u) = 0$

il en résulte le théorème :

Les deux endomorphismes z et u ont même polynôme minimum, et de plus z étant toujours diagonalisable par hypothèse, ce polynôme a toutes ses racines dans K et ces racines sont simples.

Quant aux polynômes caractéristiques de z et u ils sont respectivement de la forme $\varphi(X)$ et $[\varphi(X)]^n$.

En effet :

si $z = \sum_L \zeta_L e_L$ (avec sommation en L), les p éléments ζ_L sont précisément les valeurs propres de z ,

$$\begin{aligned} \text{or } u(f_{\alpha I}) &= e_I z^{\varepsilon_{\alpha I}} + e_{II} \tau(z^{\varepsilon_{\alpha I}}) + \dots + e_p \tau(z^{\varepsilon_{\alpha_{p-1}}}) \\ &= (\zeta^I e_I)^{\varepsilon_{\alpha I}} + \zeta^{II} e_{II}^{\varepsilon_{\alpha II}} + \dots + (\zeta^I e_p)^{\varepsilon_{\alpha p}} \\ &= \zeta^I (f_{\alpha I}) \end{aligned}$$

et de même :

$$u(f_{\alpha L}) = \zeta^L (f_{\alpha L}) \text{ (sans sommation en } L)$$

Donc u est diagonalisable comme prévu, mais de plus, les sous-espaces propres sont tous de dimension n , ce qui prouve le résultat annoncé.

Ainsi à toute structure complexe (τ, A) de E_K^{pn} on peut associer canoniquement une infinité d'endomorphismes $u = \theta(z)$, attachés aux éléments de A ; u est diagonalisable et les racines (simples) de son polynôme minimum ont toutes le même ordre n de multiplicité dans le polynôme caractéristique.

Réciproquement, un tel endomorphisme étant donné sur E_K^{pn} on peut le diagonaliser relativement à un repère $(f_{\alpha\lambda})$ et de ce repère on déduit par (4) un nouveau repère $(e_{\alpha L})$ dont les éléments obtenus en faisant varier α de 1 à n et prenant $L = 1$ engendrent un sous-module S_A^n de E_A^{np} amplifié de E_K^{np} avec :

$$E_A^{pn} = S_A^n \oplus \tau(S_A^n) \oplus \dots \oplus \tau^{p-1}(S_A^n)$$

obtenant ainsi sur E_K^{np} une structure complexe (τ, A) .

Comme dans le cas particulier déjà étudié au n° IV, la matrice de u prend une forme simple dans le repère $(e_{\alpha L})$

en effet :

$$\begin{aligned} u(\varepsilon_{\alpha I}) &= (\zeta^I e_I + \dots \zeta^p e_p)_{\varepsilon_{\alpha I}} \\ u(\varepsilon_{\alpha II}) &= (\zeta^I e_{II} + \zeta^{II} e_{III} + \dots \zeta^p e_I)_{\varepsilon_{\alpha II}} \\ &\dots\dots\dots \\ u(\varepsilon_{\alpha p}) &= (\zeta^I e_p + \zeta^{II} e_I + \dots \zeta^p e_{p-1})_{\varepsilon_{\alpha p}} \end{aligned}$$

Nous avons défini les repères adaptés $(\varepsilon_{\alpha L})$ et les repères produits $(f_{\alpha L})$. Les repères associés se définiraient à partir de toute base de $A(\varepsilon_L)$ dont le 1^{er} élément est $1 = \varepsilon_I$ par

$$e_{\alpha B} = a_{\alpha B}^L f_{\alpha L}, \quad \text{si } \varepsilon_B = a_B^L e_L$$

Il y a une infinité de tels repères associés à (e_L) .

EXEMPLE. — Choisissons une algèbre de dimension p sur le corps des complexes (extension cyclique de A) dont une table de multiplication est isomorphe au groupe des racines p èmes de l'unité.

Soit $\varepsilon_B = a_B^L e_L$, où (ε_B) et $e^{Bni}_p = \zeta^B$ se correspondent dans la table des groupes.

$$a_p^B = 1 \quad B=1 \dots p$$

$$(a_1^B)^n = 1 \quad B=1 \dots p$$

$$\text{or } a_1^B \neq a_1^C \quad \text{si } B \neq C \quad \text{car :}$$

$$(a_k^B) = (a_1^B)^k \text{ et la matrice } \left\| a_B^C \right\| \text{ ne saurait avoir deux colonnes}$$

identiques, donc les $p(a_1^B)$ sont les racines p èmes de 1 dans un ordre arbitraire.

Pour $p=3$ on a les racines $1, j, j^2$,
et :

$$\varepsilon_1 = e_1 + j e_2 + j^2 e_3$$

$$\varepsilon_2 = e_1 + j^2 e_2 + j e_3$$

$$\varepsilon_3 = e_1 + e_2 + e_3 = 1$$

$$e_1 = \frac{1}{3} (\varepsilon_1 + \varepsilon_2 + \varepsilon_3)$$

$$e_2 = \frac{1}{3} (j^2 \varepsilon_1 + j \varepsilon_2 + \varepsilon_3)$$

$$e_3 = \frac{1}{3} (j \varepsilon_1 + j^2 \varepsilon_2 + \varepsilon_3)$$

on prendra ici par exemple $1, j, j^2$ pour les valeurs propres des $(f_{\alpha I})$ $(f_{\alpha II})$ $(f_{\alpha III})$ respectivement, ce qui conduira à :

$$\begin{aligned}
u(\varepsilon_{\alpha_1}) &= (e_1 + j e_2 + j^2 e_3) \varepsilon_{\alpha_1} \\
u(\varepsilon_{\alpha_1}) &= \varepsilon_1(\varepsilon_{\alpha_1}) \\
u(\varepsilon_{\alpha_2}) &= (\tau \varepsilon_1)(\varepsilon_{\alpha_1}) \\
u(\varepsilon_{\alpha_3}) &= (\tau^2 \varepsilon_1)(\varepsilon_{\alpha_2})
\end{aligned}$$

Les éléments réguliers de ces algèbres pour P quelconques ont une norme différente de 0, qui s'exprime par des déterminants du type « circulant » en repères (ε_i) .

VII. — VARIÉTÉS DIFFÉRENTIABLES A STRUCTURE COMPLEXE HYPERBOLIQUE

Soit V_R^{2n} une variété réelle différentiable de classe C^∞ de dimension $2n$. Nous appellerons carte locale H -complexe de V_R^{2n} , une représentation topologique d'un voisinage ouvert U de V_R^{2n} sur un ouvert de H^n , H^n étant munie de la topologie, produit de la topologie des H , définie plus haut. Une telle carte associe à tout point (p) de V_R^{2n} , n nombres H -complexes z^α :

$$z^\alpha = x^\alpha + \varepsilon x^{\alpha*} = e_1 \xi^\alpha + e_2 \xi^{\alpha*}$$

($\alpha = 1, 2 \dots n$) qui sont les coordonnées de (p) dans la carte considérée.

La variété V_R^{2n} admet une structure différentiable H -complexe s'il existe un ensemble de cartes H -complexes dont les domaines recouvrent la variété, le passage d'un système de coordonnées (z^α) à un autre $(z^{\alpha'})$ en tout point commun à l'intersection de deux voisinages, utilisant des fonctions $f^{\alpha*}$ des (z^λ) , différentiables, de matrice jacobienne régulière. Comme d'habitude on complète cette définition par une relation d'équivalence entre les systèmes de cartes ou atlas.

Les hypothèses de différentiabilité se traduisent ici par :

$$(4) \quad \frac{\partial x^{i'}}{\partial x^j} = \frac{\partial x^{i''}}{\partial x^{i*}} \quad \begin{matrix} i = 1, 2 \dots 2n \\ * = (\pm n) \end{matrix}$$

quand on pose $z^{\alpha'} = f^{\alpha'}(z^\lambda) = x^{\alpha'} + \varepsilon x^{\alpha''}$.

Elles se traduisent encore très simplement quand on pose :

$$z^\alpha = e_1 \xi^\alpha + e_2 \xi^{\alpha*}$$

(4) équivaut à :

$$(5) \quad \frac{\partial \xi^{\alpha'}}{\partial \xi^{\lambda*}} = \frac{\partial \xi^{\alpha'}}{\partial \xi^{\lambda}} = 0$$

et il vient :

$$\frac{\partial \xi^{\alpha'}}{\partial \xi^{\lambda}} = \frac{\partial x^{\alpha'}}{\partial x^{\lambda}} + \frac{\partial x^{\alpha'}}{\partial x^{\lambda^*}} \quad (6)$$

$$\frac{\partial \xi^{\alpha^*}}{\partial \xi^{\lambda^*}} = \frac{\partial x^{\alpha'}}{\partial x^{\lambda}} - \frac{\partial x^{\alpha'}}{\partial x^{\lambda^*}} \quad (7)$$

(5) montre que V_R^{2n} est le produit de 2 variétés réelles identiques

$$V_R^{2n} = W_R^n \times W_R^n$$

C'est pourquoi nous appellerons $(\xi^{\alpha}, \xi^{\alpha^*})$ coordonnées produits. Il est clair que si l'on introduit l'espace tangent en un point de V_R^{2n} , soit

T_H^{2n} , son complexifié T_H^{2n} et leurs duaux T_H^{2n} et T_H^{2n} , les $dz^{\alpha}, dz^{\alpha^*}$

constituent une base adaptée de T_H^{2n} , les $dx^{\alpha}, dx^{\alpha^*}$ la base associée et les $d\xi^{\alpha}, d\xi^{\alpha^*}$ la base produit. On peut introduire les bases duales de T_H^{2n} , et T_H^{2n} est muni d'une structure complexe hyperbolique. Les repères adaptés naturels se déduisent l'un de l'autre par des matrices régulières $(2n \times 2n)$ à éléments H-complexes de la forme

$$\begin{pmatrix} A & 0 \\ 0 & \bar{A} \end{pmatrix}$$

où $A = \left\| \frac{\partial z^{\alpha'}}{\partial z^{\lambda}} \right\|$ avec $\frac{\partial z^{\alpha'}}{\partial z^{\lambda}} = \frac{\partial x^{\alpha'}}{\partial x^{\lambda}} + \varepsilon \frac{\partial x^{\alpha'}}{\partial x^{\lambda^*}}$

$$= e_1 \frac{\partial \xi^{\alpha^*}}{\partial \xi^{\lambda}} + e_2 \frac{\partial \xi^{\alpha^*}}{\partial \xi^{\lambda^*}}$$

Les $(dz^{\alpha}), (dz^{\alpha^*})$ définissent ainsi deux sous-modules $(S_H^n)^*$ et $\tau(S_H^n)^*$ dont la somme directe est $(T_H^{2n})^*$, permettant d'introduire sur V_R^{2n} un champ d'opérateurs linéaires $\tilde{J}$, tels que $\tilde{J}^2 = I$, d'équation caractéristique $(X^2 - 1)^n = 0$ et de trace nulle.

Sur une variété réelle V_R^{2n} , donnée a priori, on pourrait définir une structure presque H-complexe à l'aide d'un champ d'opérateurs linéaires $\tilde{J}$, tels que $\tilde{J}^2 = I$ d'équation caractéristique $(X^2 - 1)^n$ et de trace nulle, et développer une théorie parallèle à celle de M. LICHNEROWICZ [3] : nous signalons simplement le fait.

VIII. — CONSTRUCTION D'UNE VARIÉTÉ A STRUCTURE COMPLEXE HYPERBOLIQUE

On a vu que si V_R^{2n} admet une structure complexe hyperbolique, c'est nécessairement le produit d'une variété réelle W_R^n par elle-même.

Réciproquement, étant donnée une variété différentiable réelle W_R^n , considérons le produit topologique $W_R^n \times W_R^n$. De tout atlas de la variété W_R^n on déduit classiquement un atlas de la variété produit :

si (p) et (q) de coordonnées (ξ^α) et (ξ^{α^*}) appartiennent aux domaines U_α et U_{α^*} de deux cartes de W_R^n , le point (p, q) est muni des coordonnées $(\xi^\alpha, \xi^{\alpha^*})$ dans le domaine $U_\alpha \times U_{\alpha^*}$ de $W_R^n \times W_R^n$, avec la condition que si $(p, q) \in (U_\alpha \times U_{\alpha^*}) \cap (U_{\alpha'} \times U_{\alpha'^*}) \neq \emptyset$ ($U_{\alpha'}$ et $U_{\alpha'^*}$ étant deux autres domaines de cartes de W_R^n contenant respectivement (p) et (q)) les coordonnées $(\xi^{\alpha'}, \xi^{\alpha'^*})$ de (p, q) dans $U_{\alpha'} \times U_{\alpha'^*}$ sont liées à ses coordonnées dans $U_\alpha \times U_{\alpha^*}$ par

$$\begin{aligned}\xi^{\alpha'} &= \Phi^{\alpha'}(\xi^\lambda) \\ \xi^{\alpha'^*} &= \Phi^{\alpha'^*}(\xi^{\lambda^*})\end{aligned}$$

$\Phi^{\alpha'}$ et $\Phi^{\alpha'^*}$ étant des fonctions réelles, différentiables, de variables réelles, à jacobien non nul dans l'intersection.

Posant alors :

$$\begin{aligned}z^\alpha &= e_1 \xi^\alpha + e_2 \xi^{\alpha^*} \\ z^{\alpha'} &= e_1 \xi^{\alpha'} + e_2 \xi^{\alpha'^*}\end{aligned}$$

le passage des (z^α) aux $(z^{\alpha'})$ satisfait aux conditions (5) pour les variétés à structure complexe hyperbolique.

Ainsi la donnée d'une variété V_R^{2n} à structure complexe hyperbolique équivaut à celle du produit de deux variétés réelles identiques de dimension n .

IX. — SOUS-VARIÉTÉ DIAGONALE

Soit $\mathcal{V}_R^n$ la sous-variété de $V_R^{2n} = W_R^n \times W_R^n$ formée de couples dont les éléments p et q sont identiques.

A tout recouvrement de $\mathcal{V}_R^n$ par une famille d'ouverts, domaines de cartes admissibles, on peut associer un recouvrement d'un voisinage de $\mathcal{V}_R^n$, dans V_R^{2n} , par le procédé suivant.

Soit U_α un voisinage de $p(\xi^\alpha)$, domaine d'un système de coordonnées de

$\mathcal{V}_E^n$; les éléments $(U_\alpha \times U_\alpha)$ constituent un système de voisinages de $\mathcal{V}_E^n$ dans V_R^{2n} . Si q de coordonnées (ξ^{α^*}) appartient aussi à U_α , nous munissons le point (p, q) des coordonnées $(\xi^\alpha, \xi^{\alpha^*})$ dans $U_\alpha \times U_\alpha$, avec la condition que si $(p, q) \in (U_\alpha \times U_\alpha) \cap (U_{\alpha'} \times U_{\alpha'}) \neq \emptyset$ ($U_{\alpha'}$ étant le domaine d'une autre carte de $\mathcal{V}_R^n$ contenant p et q), les coordonnées $(\xi^{\alpha'}, \xi^{\alpha'^*})$ de (p, q) dans $U_{\alpha'} \times U_{\alpha'}$ s'expriment par :

$$\begin{aligned}\xi^{\alpha'} &= \Phi^{\alpha'}(\xi^\alpha) \\ \xi^{\alpha'^*} &= \Phi^{\alpha'^*}(\xi^{\alpha^*})\end{aligned}$$

$\Phi^{\alpha'}$ et $\Phi^{\alpha'^*}$ étant des fonctions réelles, *identiques*, à jacobien non nul dans l'intersection.

Dans le système (z^α) , il correspond à ces changements de coordonnées des fonctions $f^{\alpha'}$, H-complexes, différentiables *et qui se réduisent sur $\mathcal{V}_R^n$ à des fonctions réelles*. Réciproquement, à de telles fonctions $f^{\alpha'}$ sont associés des changements de coordonnées $(\xi^\alpha, \xi^{\alpha^*})$ du type précédent.

En effet :

$$z^{\alpha'} = e_1 \xi^{\alpha'} + e_2 \xi^{\alpha'^*}; \bar{z}^{\alpha'} = e_2 \xi^{\alpha'} + e_1 \xi^{\alpha'^*}$$

Le symbole $(\wedge)$ désignera dans ce qui suit les restrictions des fonctions à $\mathcal{V}_R^n$, avec cette écriture, il vient :

$$\wedge_z \alpha' - \wedge_{\bar{z}} \alpha' = (e_1 - e_2) (\wedge_\xi \alpha' - \wedge_\xi \alpha'^*)$$

et comme $e_1 - e_2 = \varepsilon$, élément régulier de A ,

$$\wedge_z \alpha' = \wedge_{\bar{z}} \alpha' \iff \wedge_\xi \alpha'^* = \wedge_\xi \alpha' \iff \Phi^{\alpha'} = \Phi^{\alpha'^*}$$

ce qu'il fallait établir.

On aura alors d'après (6) et (7)

$$\frac{\wedge_z \alpha'}{\partial_x \lambda^*} = \frac{\wedge_{\bar{z}} \alpha'}{\partial_x \lambda} = 0 \quad (8)$$

égalités valables uniquement sur $\mathcal{V}_R^n$ et avec ce système de coordonnées que nous appellerons diagonales, système compatible avec la structure de V_R^{2n}

X. — UNE GÉNÉRALISATION. STRUCTURES HYPERCOMPLEXES CYCLIQUES

Il est facile de donner des résultats analogues aux précédents en prenant une algèbre commutative A , de dimension p sur R ou C .

Considérons par exemple, une variété $V_{\mathbb{C}}^{3n}$, et supposons qu'il existe des systèmes hypercomplexes de n coordonnées appartenant à l'extension cyclique de dimension 3 de $\mathbb{C}$, considérée plus haut.

$$\begin{aligned} \text{Posons ici : } z^2 &= x^{\alpha_1'} + \varepsilon_2 x^{\alpha_2} + \varepsilon_3 x^{\alpha_3} \quad (\varepsilon_1 = 1) \\ &= e_1 \xi^{\alpha_1} + e_2 \xi^{\alpha_2} + e_3 \xi^{\alpha_3} \end{aligned}$$

$$x^i, \xi^i \in \mathbb{C}$$

et les changements de coordonnées admissibles utilisent des fonctions $z^{\alpha'} = f^{\alpha'}(z^{\lambda})$ différentiables au sens élargi et de matrice jacobienne régulière.

Cela donne les conditions nécessaires

$$\begin{aligned} \frac{\partial x^{\alpha_1}}{\partial x^{\lambda_1}} &= \frac{\partial x^{\alpha_2'}}{\partial x^{\lambda_2}} = \frac{\partial x^{\alpha_3'}}{\partial x^{\lambda_3}} \\ \frac{\partial x^{\alpha_1'}}{\partial x^{\lambda_2}} &= \frac{\partial x^{\alpha_2}}{\partial x^{\lambda_3}} = \frac{\partial x^{\alpha_3}}{\partial x^{\lambda_1}} \\ \frac{\partial x^{\alpha_1}}{\partial x^{\lambda_3}} &= \frac{\partial x^{\alpha_2'}}{\partial x^{\lambda_1}} = \frac{\partial x^{\alpha_3'}}{\partial x^{\lambda_2}} \end{aligned} \quad (9)$$

Tenant compte de :

$$\begin{aligned} \xi^{\alpha_1'} &= \frac{x^{\alpha_1} + x^{\alpha_2} + x^{\alpha_3}}{3} \\ \xi^{\alpha_2} &= \frac{x^{\alpha_1} + jx^{\alpha_2} + j^2 x^{\alpha_3}}{3} \\ \xi^{\alpha_3} &= \frac{x^{\alpha_1} + j^2 x^{\alpha_2} + jx^{\alpha_3}}{3} \end{aligned}$$

on trouve aisément que le système (9) équivaut au système (10) :

$$\begin{aligned} \frac{\partial \xi^{\alpha_1'}}{\partial \xi^{\lambda_2}} &= \frac{\partial \xi^{\alpha_1'}}{\partial \xi^{\lambda_3}} = 0 \\ \frac{\partial \xi^{\alpha_2'}}{\partial \xi^{\lambda_1}} &= \frac{\partial \xi^{\alpha_2'}}{\partial \xi^{\lambda_3}} = 0 \\ \frac{\partial \xi^{\alpha_3'}}{\partial \xi^{\lambda_1}} &= \frac{\partial \xi^{\alpha_3'}}{\partial \xi^{\lambda_2}} = 0 \end{aligned} \quad (10)$$

qui exprime que la matrice de l'application linéaire « tangente » est

diagonale. Ce qui conduit à des changements de variables de la forme :

$$\xi \alpha'^i = \varphi \alpha'^i (\xi^{\lambda^i})$$

et amène à considérer V_R^{3n} comme le produit de trois variétés complexes identiques de dimension n .

Nous nous bornerons à ces indications succinctes en notant encore que ces considérations donnent un procédé canonique de résolution du système (9).

Enfin pour toutes les algèbres de dimension p du type indiqué en (5) on aboutira à des variétés V_R^{pn} produit de p variétés identiques de dimension n . C'est la considération de coordonnées associées qui conduira à divers systèmes analogues à (9) et donnera de l'intérêt à ces notions.

XI. — CONNEXIONS LINÉAIRES COMPLEXES HYPERBOLIQUES

Étant donnée une variété différentiable V_R^m on peut considérer au point (p) de V_R^m l'espace tangent T_R^m et son amplifié T_R^m . Les repères de T_R^m aux différents points de V_R^m définissent un espace fibré principal $H(V_R^m)$ de groupe structural $GL(m, H)$. Une connexion linéaire H -complexe, est une connexion infinitésimale sur cet espace fibré principal.

V_R^m étant munie d'un recouvrement par des voisinages U , une telle connexion peut être définie par la donnée dans chaque voisinage U d'une forme ω_U à valeurs dans l'algèbre de Lie du groupe linéaire complexe hyperbolique, représentable en chaque point par une matrice $m \times m$ dont les éléments sont des formes linéaires à valeurs H -complexes :

$$\omega_U = \omega_j^i \quad i, j = 1, 2, \dots, m$$

satisfaisant dans l'intersection de deux voisinages $U \cap V \neq \emptyset$ à la condition habituelle de cohérence.

Les notions de connexions conjuguées, de connexions réelles, se définissent sans difficulté comme dans le cas complexe [3].

Sur la variété V_R^{2n} muni d'une structure complexe hyperbolique on peut définir des connexions presque complexes relativement au sous-groupe de $GL(2n, H)$ formé des matrices régulières :

$$\left\| \begin{array}{cc} A & 0 \\ 0 & \bar{A} \end{array} \right\|$$

les matrices de connexion sont de la forme :

$$\pi_\beta^\alpha, \pi_{\beta^*}^{\alpha^*} (\pi_{\beta^*}^{\alpha^*} = \pi_\beta^\alpha)$$

$$\pi_{\beta'}^\alpha = \omega_\beta^\alpha + \varepsilon \omega_{\beta^*}^\alpha$$

où les ω sont à valeurs réelles.

A toute connexion presque H-complexe, on peut associer une connexion linéaire réelle par passage aux repères associés, et par laquelle la dérivée covariante du tenseur Δ , canoniquement associé à $\mathcal{J}$ est nulle [3].

XII. — LES CONNEXIONS DE TYPE « UNITAIRE »

Pour des raisons justifiées plus loin, nous nous attacherons à l'étude de certaines connexions réelles pour lesquelles la dérivée covariante du tenseur presque complexe Δ est liée simplement au tenseur de torsion par des conditions dites de type unitaire.

En repères adaptés (coordonnées $z^\alpha, z^{\alpha*}$) les coefficients de connexions seront désignés par

$$W_{jk}^j \quad i, j, k = 1, \dots, 2n$$

et en repères associés ($x^\alpha, x^{\alpha*}$) par :

$$L_{jk}^i \quad i, j, k = 1, \dots, 2n$$

Les conditions fondamentales, de « type unitaire » seront les suivantes :

$$(11) \quad \nabla_r \Delta_i^s = 2 S_{rl}^k \Delta_k^s$$

(S_{rl}^k désignant le tenseur de torsion)

elles entraînent immédiatement la nullité du vecteur de torsion de la connexion [8].

Elles se traduisent en repères naturels associés

$$\text{par } L_{st}^r = L_{t^*s^*}^{r^*} \quad (12)$$

$$\text{Soit : } L_{\beta\gamma}^\alpha = L_{\beta^*\gamma^*}^\alpha = L_{\gamma^*\beta}^{\alpha^*} = L_{\gamma\beta^*}^{\alpha^*} \text{ et } L_{\beta\gamma}^{\alpha^*} = L_{\beta^*\gamma^*}^{\alpha^*} = L_{\gamma^*\beta}^\alpha = L_{\gamma\beta^*}^\alpha$$

En repères adaptés par :

$$\left. \begin{aligned} W_{\beta\gamma}^\alpha &= W_{\gamma\beta}^\alpha \\ W_{\beta^*\gamma^*}^\alpha &= -W_{\gamma^*\beta^*}^\alpha \\ W_{\beta^*\gamma}^\alpha &= W_{\beta\gamma^*}^\alpha = 0 \end{aligned} \right\} \quad (13) \quad \text{et (f. C.C.)} \quad \left| \begin{aligned} &\text{en repères associés par :} \\ \Gamma_{\beta\gamma}^\alpha &= \Gamma_{\gamma\beta}^\alpha \\ \Gamma_{\beta^*\gamma^*}^\alpha &= -\Gamma_{\gamma^*\beta^*}^\alpha \\ \Gamma_{\beta^*\gamma}^\alpha &= \Gamma_{\beta\gamma^*}^\alpha = 0 \end{aligned} \right. \quad (14)$$

(et formules analogues).

LE COMMUTATEUR DE ∇ ET DE Δ

Soit (v) un champ de vecteurs sur un domaine quelconque de V_R^{2n} muni d'une structure complexe hyperbolique et de la connexion dont les coefficients satisfont à (11).

Il vient alors :

$$\begin{aligned}\Delta_l^k (\nabla v^l) &= \nabla (\Delta_l^k v^l) - (\nabla \Delta_l^k) v^l \\ \nabla (\Delta_l^k v^l) - \Delta_l^k (\nabla v^l) &= (\nabla_t \Delta_l^k) v^l dx^l \\ (15) \quad \nabla (\Delta_l^k v^l) - \Delta_l^k (\nabla v^l) &= 2 S_{tl}^r \Delta_r^k v^l dx^t\end{aligned}$$

Si nous désignons par $\widetilde{\nabla}$ la dérivation covariante relativement à la connexion transposée $L_{jk}^i = L_{kj}^i$ nous avons :

$$\begin{aligned}\nabla_r (\Delta_l^s v^l) &= 2 S_{rt}^l \Delta_l^s v^t + \Delta_l^s (\partial_r v^l) + L_{lr}^t \Delta_l^s v^t \\ &= (\widetilde{\nabla}_r v^l) \Delta_l^s\end{aligned}$$

$$\text{Soit : } \nabla \circ \Delta = \Delta \circ \widetilde{\nabla}$$

et il est immédiat de constater que cette dernière relation équivaut à (11).

Notons aussi que l'antisymétrie de S_{tl}^r en t et l , entraîne la propriété suivante (non caractéristique pour ces connexions) :

Si on attache à un vecteur quelconque (v) de l'espace tangent son transformé ($\mathfrak{J}v$) le couple $(v, \mathfrak{J}v)$ est invariant dans la transformation linéaire induite par le transport de l'espace tangent, relativement à la connexion de type unitaire, le long des géodésiques issues de (v) ou de ($\mathfrak{J}v$).

XIII. — LA FORME QUADRATIQUE FONDAMENTALE

On peut introduire localement, au moins, sur V_R^{2n} un tenseur symétrique réel de composantes covariantes, en coordonnées adaptées ($z^\alpha, z^{\alpha*}$) :

$$\gamma_{\alpha\beta}, \gamma_{\alpha^*\beta^*}, \gamma_{\alpha\beta^*}$$

et en coordonnées associées ($x^\alpha, x^{\alpha*}$)

$$g_{\alpha\beta}, g_{\alpha^*\beta^*}, g_{\alpha\beta^*}$$

Posant :

$$\left. \begin{aligned}\gamma_{\alpha\beta} &= \mathcal{R}_{\alpha\beta} + \varepsilon \mathcal{J}_{\alpha\beta} \\ \gamma_{\alpha^*\beta^*} &= \mathcal{R}_{\alpha^*\beta^*} + \varepsilon \mathcal{J}_{\alpha^*\beta^*} \\ \gamma_{\alpha\beta^*} &= \mathcal{R}_{\alpha\beta^*} + \varepsilon \mathcal{J}_{\alpha\beta^*}\end{aligned} \right\} \quad \gamma_{ij} = \gamma_{i^*j^*}$$

on observe que les trois types de composantes γ_{ij} se transforment de manière autonome par changement de repères adaptés. Un calcul facile montre que :

$$\begin{aligned}g_{\alpha\beta} &= 2(\mathcal{R}_{\alpha\beta} + \mathcal{R}_{\alpha\beta^*}) & g_{\alpha\beta^*} &= 2(\mathcal{J}_{\alpha\beta} + \mathcal{J}_{\alpha^*\beta}) \\ g_{\alpha^*\beta^*} &= 2(\mathcal{R}_{\alpha\beta} - \mathcal{R}_{\alpha\beta^*}) & g_{\alpha^*\beta} &= 2(\mathcal{J}_{\alpha\beta} - \mathcal{J}_{\alpha^*\beta})\end{aligned}$$

Il est possible de supposer que sur V_R^n , $\hat{g}_{\alpha\beta} = g_{\alpha^*\beta^*} = 0$ (coordonnées diagonales associées) car sur V_R^n , les trois sortes de coefficients $g_{\alpha\beta}$, $g_{\alpha^*\beta^*}$, $g_{\alpha\beta^*}$ se transforment de manière autonome.

Ainsi $\hat{\mathcal{R}}_{\alpha\beta} = \hat{\mathcal{R}}_{\alpha\beta^*} = 0$.

Et dans tout changement de coordonnées diagonales associées

$$\begin{aligned}\hat{g}_{\alpha'\beta'^*} &= \frac{\partial x^\lambda}{\partial x^{\alpha'}} \frac{\partial x^{\mu^*}}{\partial x^{\beta'^*}} \hat{g}_{\lambda\mu^*} \\ &= \frac{\partial x^\lambda}{\partial x^{\alpha'}} \frac{\partial x^{\mu^*}}{\partial x^{\beta'}} \hat{g}_{\lambda\mu^*}\end{aligned}$$

Ainsi les $\hat{g}_{\lambda\mu^*}$ se transforment comme les coefficients $\mathcal{G}_{\lambda\mu}$ qui définiraient un tenseur de $\mathcal{V}_R^n$ (coordonnées x^z).

En prenant les coordonnées diagonales adaptées il vient :

$$\begin{aligned}\hat{\gamma}_{\alpha\beta} &= \varepsilon \frac{\hat{g}_{\alpha\beta^*} + \hat{g}_{\alpha^*\beta}}{4} \\ \hat{\gamma}_{\alpha\beta^*} &= \varepsilon \frac{\hat{g}_{\alpha^*\beta^*} - \hat{g}_{\alpha\beta^*}}{4}\end{aligned}\quad (\text{et f. C. C.})$$

Sur V_R^n il est impossible de supposer que tous les coefficients γ_{ij} sont des fonctions H-holomorphes, avec la condition $\gamma_{\alpha\beta^*} = \overline{\gamma_{\alpha^*\beta}}$ comme on le voit immédiatement, mais il est possible de supposer $\gamma_{\alpha\beta}$ H-holomorphe, avec $\hat{\gamma}_{\alpha\beta}$ donné sur $\mathcal{V}_R^n$, « imaginaire » pur.

En effet $\varepsilon \hat{\gamma}_{\alpha\beta}$ étant « réel » sur $\mathcal{V}_R^n$, si l'on pose

$$\varepsilon \gamma_{\alpha\beta} = e_1 P_{\alpha\beta}(\xi^\alpha, \xi^{\alpha^*}) + e_2 Q_{\alpha\beta}(\xi^\alpha, \xi^{\alpha^*})$$

$$\text{avec : } \frac{\partial P_{\alpha\beta}}{\partial \xi^{\lambda^*}} = \frac{\partial Q_{\alpha\beta}}{\partial \xi^\lambda} = 0.$$

De la réalité de $\varepsilon \hat{\gamma}_{\alpha\beta}$ on déduit :

$$\begin{aligned}\hat{P}_{\alpha\beta}(\xi^\alpha) &= \hat{Q}_{\alpha\beta}(\xi^{\alpha^*}) \\ \varepsilon \gamma_{\alpha\beta} &= e_1 P_{\alpha\beta}(\xi^\alpha) + e_2 P_{\alpha\beta}(\xi^{\alpha^*}) \\ \gamma_{\alpha\beta} &= \frac{P_{\alpha\beta}(\xi^\alpha) - P_{\alpha\beta}(\xi^{\alpha^*})}{2} + \frac{\varepsilon [P_{\alpha\beta}(\xi^\alpha) + P_{\alpha\beta}(\xi^{\alpha^*})]}{2}\end{aligned}$$

Ainsi la donnée de $\hat{\gamma}_{\alpha\beta}$, $\gamma_{\alpha\beta}$ étant fonction différentiable des z^z , détermine $\gamma_{\alpha\beta}$ dans tout voisinage diagonal.

On a alors :
$$\frac{\partial \gamma_{\alpha\beta}}{\partial z^{\rho}} = 0 \quad \frac{\partial \gamma_{\alpha\beta}}{\partial z^{\rho}} = \overline{\frac{\partial \gamma_{\alpha\beta}}{\partial z^{\rho}}}$$

XIV. — LES CONDITIONS DE RICCI

On peut considérer les connexions de type unitaire sur V_R^{2n} et essayer d'imposer à ces connexions et aux coefficients de la forme quadratique fondamentale d'être liés par les conditions dites de Ricci :

$$\nabla_k \gamma_{ij} = 0$$

En repères adaptés ces conditions s'écrivent en détail :

$$\begin{aligned} \text{a)} \quad & \frac{\partial \gamma_{\alpha\beta}}{\partial z^{\rho}} - W_{\alpha\rho}^{\sigma} \gamma_{\sigma\beta} - W_{\beta\rho}^{\sigma} \gamma_{\alpha\sigma} - W_{\alpha\rho}^{\sigma*} \gamma_{\sigma\beta*} - W_{\beta\rho}^{\sigma*} \gamma_{\alpha\sigma*} = 0 \\ \text{b)} \quad & \frac{\partial \gamma_{\alpha\beta*}}{\partial z^{\rho}} - W_{\alpha\rho}^{\sigma} \gamma_{\sigma\beta*} - W_{\alpha\rho}^{\sigma*} \gamma_{\sigma\beta*} = 0 \\ \text{c)} \quad & \frac{\partial \gamma_{\alpha\beta}}{\partial z^{\rho*}} = 0 \end{aligned} \quad (\text{et f. C. C.})$$

On déduit facilement de 16 (b) :

$$\begin{aligned} W_{\alpha\rho}^{\sigma} \gamma_{\sigma\beta} &= \frac{1}{2} \left(\frac{\partial \gamma_{\alpha\beta*}}{\partial z^{\rho}} + \frac{\partial \gamma_{\rho\beta*}}{\partial z^{\alpha}} \right) \\ W_{\alpha\rho}^{\sigma*} \gamma_{\sigma\beta*} &= \frac{1}{2} \left(\frac{\partial \gamma_{\alpha\beta*}}{\partial z^{\rho}} - \frac{\partial \gamma_{\rho\beta*}}{\partial z^{\alpha}} \right) \end{aligned}$$

Posant sous des conditions de régularité évidentes :

$$\begin{aligned} \gamma_{\lambda\beta\sigma} \gamma^{\lambda\alpha*} &= \delta_{\beta\sigma}^{\alpha*} \\ \gamma_{\lambda\beta\sigma} \gamma^{\lambda\alpha*} &= \delta_{\beta\sigma}^{\alpha*} \quad (\text{symboles de Kronecker}) \end{aligned}$$

Il vient

$$W_{\beta\gamma}^{\alpha} = \frac{1}{2} \gamma^{\alpha\lambda*} \left(\frac{\partial \gamma_{\beta\lambda*}}{\partial z^{\gamma}} + \frac{\partial \gamma_{\alpha\lambda*}}{\partial z^{\beta}} \right) \quad (17)$$

$$W_{\beta\gamma}^{\alpha*} = \frac{1}{2} \gamma^{\alpha\lambda*} \left(\frac{\partial \gamma_{\beta\lambda*}}{\partial z^{\gamma}} - \frac{\partial \gamma_{\alpha\lambda*}}{\partial z^{\beta}} \right) \quad (18)$$

16 c) traduit une condition d'holomorphic des coefficients, $\gamma_{\alpha\beta}$ condition qui n'a rien d'impossible a priori.

Mais 16 (a) donne une condition de possibilité qui se traduit par :

$$\begin{aligned} & \left(\frac{\partial \gamma_{\alpha\beta*}}{\partial z^{\rho}} + \frac{\partial \gamma_{\rho\beta*}}{\partial z^{\alpha}} \right) - 2 \gamma_{\lambda\beta\sigma} \left\{ \begin{matrix} \lambda \\ \alpha \rho \end{matrix} \right\} \\ &= \gamma_{\lambda\beta\sigma} \gamma^{\sigma\alpha*} \gamma^{\alpha\lambda*} \gamma_{\lambda\beta\sigma} \left\{ \gamma_{\alpha\sigma*} \left(\frac{\partial \gamma_{\rho\beta*}}{\partial z^{\sigma}} - \frac{\partial \gamma_{\rho\beta*}}{\partial z^{\sigma}} \right) \right. \\ & \quad \left. + \gamma_{\rho\sigma*} \left(\frac{\partial \gamma_{\alpha\beta*}}{\partial z^{\sigma}} - \frac{\partial \gamma_{\alpha\beta*}}{\partial z^{\sigma}} \right) \right\} \end{aligned}$$

où les $\gamma^{\alpha\beta}$, $\gamma^{\alpha*\beta*}$ sont donnés, $\gamma^{\alpha\beta}$ fonction différentiable des (z^ρ) seuls,
 $\gamma^{\alpha*\beta*} = \overline{\gamma^{\alpha\beta}}$ et

$\left\{ \begin{smallmatrix} \lambda \\ \alpha\rho \end{smallmatrix} \right\}$ désignant les symboles de Christoffel construits à l'aide des $\gamma_{\alpha\beta}$

Si $\gamma_{\alpha\beta} = \gamma_{\alpha*\beta*} = 0$, le calcul précédent n'est pas valable, alors 16 (b) donne :

$$\frac{\partial \gamma_{\alpha\beta*}}{\partial z^\rho} = \frac{\partial \gamma_{\rho\beta*}}{\partial z^\alpha} \quad \longleftrightarrow \quad \gamma^{\alpha\beta*} = \frac{\partial^2 \Phi}{\partial z^\alpha \partial z^{\beta*}}$$

(où on peut supposer que Φ est une fonction à valeurs réelles)

$$W_{\beta\gamma}^\alpha = \gamma^{\alpha\lambda*} \frac{\partial \gamma_{\beta\gamma\alpha}}{\partial z^\lambda} = 0 \text{ qui sont des conditions d'antisymétrie.}$$

Si $\gamma^{\alpha\beta*} = \gamma_{\alpha*\beta} = 0$ alors $W_{\beta\gamma}^{\alpha*} = 0$ en général et les $W_{\beta\gamma}^\alpha$ sont les symboles de Christoffel de $\gamma_{\alpha\beta}$

XV. — UNE GÉOMÉTRISATION ET UNE GÉNÉRALISATION DE LA THÉORIE UNITAIRE D'EINSTEIN-SCHRÖDINGER

Nous nous proposons de montrer que les conditions $\widehat{\nabla_k g_{ij}} = 0$ (ou $\widehat{\nabla_k \gamma_{ij}} = 0$) permettent de retrouver et de généraliser les équations aux connexions d'E. S. (On suppose maintenant $n = 4$.)

Sur $\mathcal{V}_R^n$, munie de sa structure de variété différentiable induite par son immersion dans $\mathcal{V}_R^{2n}$, considérons les composantes en repères associés diagonaux induits :

- 1) d'un champ de tenseurs du second ordre $\mathcal{G}$
- 2) d'un champ de tenseurs du 3^e ordre $\wedge_{\beta\gamma}^\alpha$
- 3) d'un champ de connexions $\mathcal{L}_{\beta\gamma}^\alpha$

et sur V_R^{2n} dans les repères correspondants, un champ de tenseurs symétriques (g_{ij}) et de connexions (L_{jk}^i) satisfaisant aux conditions intrinsèques :

$$\wedge_{\alpha\beta} = \wedge_{\alpha*\beta*} = 0$$

$$L_{jk}^i = L_{k*j}^{i*}$$

L'application linéaire (φ_1) qui à $(g_{\alpha\beta})$ associe $(\wedge_{ij})$ et l'application (φ_2)

qui a $(\wedge_{\beta\gamma}^\alpha, \mathcal{L}_{\beta\gamma}^\alpha)$ associe (L_{jk}^i)

quand :

$$\left\{ \begin{array}{l} \mathcal{G}_{\alpha\beta} = \hat{g}_{\alpha\beta^*} \\ \wedge_{\beta\gamma}^{\alpha} = \hat{L}_{\beta\gamma}^{\alpha^*} \\ \mathcal{L}_{\beta\gamma}^{\alpha} = \hat{L}_{\beta\gamma}^{\alpha} \end{array} \right.$$

sont biunivoques et intrinsèques [8].

Demandons-nous si nous pouvons trouver (g_{ij}) et (L_{jk}^i) composantes en repères associés du tenseur (γ_{ij}) et de la connexion (W_{jk}^i) tels que :

$$(20) \left\{ \begin{array}{l} \widehat{\nabla_k g_{ij}} = 0 \\ \hat{g}_{\alpha\beta} = \hat{g}_{\alpha^*\beta^*} = 0 \quad \hat{g}_{\alpha\beta^*} = \mathcal{G}_{\alpha\beta} \\ \hat{L}_{\beta\gamma}^{\alpha} = \mathcal{L}_{\beta\gamma}^{\alpha} \\ \hat{L}_{\beta\gamma}^{\alpha^*} = \wedge_{\beta\gamma}^{\alpha} \end{array} \right.$$

Si ce problème « aux limites » est possible il conduit au système [8] :

$$(21) \left\{ \begin{array}{l} (a) \quad \partial_{\rho} \mathcal{G}_{\alpha\beta} - \mathcal{L}_{\alpha\rho}^{\sigma} \mathcal{G}_{\sigma\beta} - \mathcal{L}_{\rho\beta}^{\sigma} \mathcal{G}_{\alpha\sigma} = 0 \\ (b) \quad \wedge_{\rho\alpha}^{\sigma} \mathcal{G}_{\sigma\beta} + \wedge_{\rho\beta}^{\sigma} \mathcal{G}_{\sigma\alpha} = 0 \\ (c) \quad \wedge_{\alpha\rho}^{\sigma} \mathcal{G}_{\beta\sigma} + \wedge_{\beta\rho}^{\sigma} \mathcal{G}_{\alpha\sigma} = 0 \end{array} \right.$$

où l'on reconnaît les équations aux annexions d'E-S et deux nouveaux systèmes qui disparaissent quand $\wedge_{\beta\gamma}^{\alpha} = 0$ ⁽²⁾.

Utilisons les composantes γ_{ij} , W_{jk}^i

Nous avons : $\hat{\mathcal{R}}_{\alpha\beta} = \hat{\mathcal{R}}_{\alpha\beta^*} = 0$
et d'après (16) (c) :

$$\frac{\partial \hat{\mathcal{R}}_{\alpha\beta}}{\partial x^{\rho}} = \frac{\partial \hat{g}_{\alpha\beta}}{\partial x^{\rho^*}}$$

$$\frac{\partial \hat{\mathcal{R}}_{\alpha\beta}}{\partial x^{\rho^*}} = \frac{\partial \hat{g}_{\alpha\beta}}{\partial x^{\rho}}$$

⁽²⁾ Il convient de noter que (21) ne traduit pas complètement les conditions $\widehat{\nabla_k g_{ij}} = 0$. Il faudrait écrire de plus les 3 équations $\widehat{\nabla_{\rho^*} g^{ij}} = 0$ qui donnent sur $\mathcal{V}_R^n$ les « dérivées transversales ». $\partial_{\rho^*} g^{ij}$

donc :

$$\begin{aligned}\frac{\partial \hat{\mathcal{R}}\alpha\beta}{\partial x^\rho} &= \frac{\partial \hat{\mathcal{R}}\alpha\beta^*}{\partial x^\rho} = \frac{\partial \hat{\mathcal{G}}\alpha\beta}{\partial x^\rho} = 0 \\ \gamma_{\alpha\beta} &= \frac{\varepsilon}{2} \frac{\mathcal{G}(\alpha\beta)}{2} = \frac{\varepsilon}{2} h_{\alpha\beta} \\ \gamma_{\alpha\beta^*} &= -\frac{\varepsilon}{2} \frac{\mathcal{G}[\alpha\beta]}{2} = -\frac{\varepsilon}{2} k_{\alpha\beta}\end{aligned}$$

Calculons les restrictions à $\mathcal{V}_R^n$ des dérivées partielles du tenseur γ_{ij} .

$$\begin{aligned}\frac{\partial \hat{\mathcal{R}}\alpha\beta}{\partial x^\rho} &= \frac{\partial \hat{\mathcal{R}}\alpha\beta}{\partial x^\rho} + \frac{\varepsilon}{2} \frac{\partial \hat{\mathcal{G}}\alpha\beta}{\partial x^\rho} = \frac{\varepsilon}{2} \frac{\partial \hat{\mathcal{G}}\alpha\beta}{\partial x^\rho} = \frac{\varepsilon}{2} \frac{\partial \mathcal{G}(\alpha\beta)}{\partial x^\rho} = \frac{\varepsilon}{2} \frac{\partial h_{\alpha\beta}}{\partial x^\rho} \\ \frac{\partial \hat{\mathcal{R}}\alpha\beta^*}{\partial x^\rho} &= \frac{\varepsilon}{2} \frac{\partial \hat{\mathcal{G}}\alpha\beta^*}{\partial x^\rho} + \frac{\varepsilon}{2} \left(\frac{\partial \hat{\mathcal{R}}\alpha\beta^*}{\partial x^\rho} + \varepsilon \frac{\partial \hat{\mathcal{G}}\alpha\beta^*}{\partial x^\rho} \right) \\ &= -\frac{\varepsilon}{2} \frac{\partial \mathcal{G}[\alpha\beta]}{\partial x^\rho} + \frac{\varepsilon}{2} \frac{\partial \hat{\mathcal{R}}\alpha\beta^*}{\partial x^\rho} + \frac{1}{2} \frac{\partial \hat{\mathcal{G}}\alpha\beta^*}{\partial x^\rho} \\ &= \frac{1}{2} \frac{\partial \hat{\mathcal{G}}\alpha\beta^*}{\partial x^\rho} + \frac{\varepsilon}{2} \left(\frac{\partial \hat{\mathcal{R}}\alpha\beta^*}{\partial x^\rho} - \frac{\partial k_{\alpha\beta}}{\partial x^\rho} \right)\end{aligned}$$

Dans le cas général où $\gamma_{\alpha\beta}$, $\gamma_{\alpha\beta^*}$ sont réguliers le problème « aux limites » posé se ramène à la détermination par le système (19), restreint à $\mathcal{V}_R^n$, des

« paramètres » $\frac{\partial \hat{\mathcal{G}}\alpha\beta^*}{\partial x^\rho}$ et $\frac{\partial \hat{\mathcal{R}}\alpha\beta^*}{\partial x^\rho}$ qui permettront ensuite de calculer les connexions en fonction de $\gamma_{\alpha\beta}$, $\gamma_{\alpha\beta^*}$ et de leurs dérivées par rapport aux (x^ρ)

$$\begin{aligned}\hat{W}_{\beta\gamma}^\alpha &= -\frac{k}{2} \alpha^\lambda \left[\frac{\partial \hat{\mathcal{R}}\gamma\lambda^*}{\partial x^{\beta^*}} + \frac{\partial \hat{\mathcal{R}}\beta\lambda^*}{\partial x^{\gamma^*}} + \varepsilon \left(\frac{\partial \hat{\mathcal{G}}\beta\lambda^*}{\partial x^{\gamma^*}} + \frac{\partial \hat{\mathcal{G}}\gamma\lambda^*}{\partial x^{\beta^*}} \right) \right] \\ \hat{W}_{\beta\gamma}^{\alpha^*} &= -\frac{h}{2} \alpha^\lambda \left[\frac{\partial \hat{\mathcal{R}}\alpha\lambda^*}{\partial x^{\beta^*}} - \frac{\partial \hat{\mathcal{R}}\beta\lambda^*}{\partial x^{\gamma^*}} + \varepsilon \left(\frac{\partial \hat{\mathcal{G}}\beta\lambda^*}{\partial x^{\gamma^*}} - \frac{\partial \hat{\mathcal{G}}\gamma\lambda^*}{\partial x^{\beta^*}} \right) \right] \\ &\quad \text{(plus termes réels donnés)}\end{aligned}$$

Par ailleurs :

$$\begin{aligned}\hat{W}_{\beta\gamma}^\alpha &= \mathcal{L}_{(\beta\gamma)}^\alpha + \varepsilon \wedge \gamma_{(\beta\gamma)}^\alpha \\ \hat{W}_{\beta^*\gamma^*}^{\alpha^*} &= \mathcal{L}_{[\beta^*\gamma^*]}^{\alpha^*} + \varepsilon \wedge [\beta^*\gamma^*]^{\alpha^*}\end{aligned}$$

Le problème se résout en séparant dans (19) restreint à $\mathcal{V}_R^n$, la partie réelle et la partie imaginaire.

Nous poserons :

$$\begin{aligned}\wedge \gamma_{\alpha\beta^*} &= -\frac{\varepsilon}{2} k_{\alpha\beta} \\ \wedge \gamma_{\alpha\beta} &= \frac{\varepsilon}{2} k_{\alpha\beta} \\ \wedge \gamma^{\alpha\beta} &= 2\varepsilon h^{\alpha\beta} \\ \wedge \gamma^{\alpha\beta^*} &= -2\varepsilon h^{\alpha\beta} \\ T_{\beta}^{\alpha} &= k_{\sigma\beta} h^{\sigma\alpha} = -\wedge \gamma_{\lambda\beta}^{\alpha} \wedge \gamma^{\lambda\alpha^*} = -\gamma_{\lambda^*\beta} \gamma^{\alpha\lambda^*}\end{aligned}$$

a) *Partie imaginaire.* — Posant

$$\frac{\wedge \partial \mathcal{R}_{\alpha\beta^*}}{\partial x^{\rho^*}} - \frac{\wedge \partial \mathcal{R}_{\rho\beta^*}}{\partial x^{\alpha^*}} = \mathfrak{S}_{\alpha\rho\beta} = \mathfrak{S}_{\rho\alpha\beta}$$

(19) donne :

$$\frac{\wedge \partial \mathcal{R}_{\alpha\beta^*}}{\partial x^{\rho^*}} + \frac{\wedge \partial \mathcal{R}_{\rho\beta^*}}{\partial x^{\alpha^*}} \simeq T_{\beta}^{\theta} T_{\alpha}^{\varphi} \mathfrak{S}_{\rho\theta\varphi} + T_{\beta}^{\theta} T_{\varphi}^{\varphi} \mathfrak{S}_{\alpha\theta\varphi}$$

où $\simeq$ désigne une égalité, modulo des termes donnés.

On voit facilement que $\sum_{\rho\varphi} \mathfrak{S}_{\alpha\beta\gamma} = 0$ (exactement), d'où l'on déduit :

$$(22) \quad \mathfrak{S}_{\alpha\beta\gamma} + T_{\beta}^{\theta} T_{\gamma}^{\varphi} \mathfrak{S}_{\alpha\theta\varphi} + T_{\alpha}^{\theta} T_{\gamma}^{\varphi} \mathfrak{S}_{\theta\beta\varphi} + T_{\beta}^{\theta} T_{\alpha}^{\varphi} \mathfrak{S}_{\varphi\theta\gamma} \simeq 0$$

Si (22) permet de calculer les 24 coefficients $\mathfrak{S}_{\alpha\beta\lambda}$ alors on aura la partie réelle de W_{jk}^i sans ambiguïté; nous y reviendrons plus bas.

b) *Partie réelle.* — Posons :

$$\begin{aligned}U_{\alpha\rho\beta} &= \frac{\wedge \partial \mathcal{G}_{\alpha\beta^*}}{\partial x^{\rho}} - \frac{\wedge \partial \mathcal{G}_{\rho\beta^*}}{\partial x^{\alpha^*}} \\ U_{\alpha\beta\gamma} &= -U_{\beta\alpha\gamma} \\ \frac{\wedge \partial \mathcal{G}_{\alpha\beta^*}}{\partial x^{\rho^*}} + \frac{\wedge \partial \mathcal{G}_{\rho\beta^*}}{\partial x^{\alpha^*}} &= T_{\alpha}^{\theta} T_{\beta}^{\varphi} U_{\rho\theta\varphi} + T_{\alpha}^{\theta} T_{\varphi}^{\varphi} U_{\beta\theta\varphi}\end{aligned}$$

Tenant compte de :

$$\frac{\wedge \partial \mathcal{G}_{\alpha^*\beta}}{\partial x^{\rho^*}} = -\frac{\wedge \partial \mathcal{G}_{\alpha\beta^*}}{\partial x^{\rho^*}}$$

il vient :

$$(23) \quad U_{\alpha\beta\gamma} + U_{\alpha\gamma\beta} + T_{\alpha}^{\theta} T_{\gamma}^{\varphi} U_{\beta\theta\varphi} + T_{\beta}^{\varphi} T_{\alpha}^{\theta} U_{\gamma\theta\varphi} = 0$$

Si ce système est possible, il a une infinité de solutions — c'est ce que nous verrons — donc la partie imaginaire de W_{jk}^i est partiellement indéterminée.

Pour résoudre effectivement (22) et (23) il est commode d'utiliser sur $\mathcal{U}_R^n$ des repères pour lesquels T_{β}^{α} prend une forme simple. On aboutit alors à une résolution en cascade qui ne présente pas d'autre difficulté que la longueur des calculs.

XVI. — RÉDUCTION D'UNE FORME BILinéAIRE ANTISYmÉTRIQUE, EN REPÈRES ORTHONORMES RELATIVEMENT À UNE MÉTRIQUE DE SIGNATURE HYPERBOLIQUE (ET EN DIMENSION 4)

Les considérations suivantes sont purement locales. E_4 désigne l'espace tangent à la variété fondamentale $\mathcal{U}_R^n$, au point x^{α} ($\alpha = 0, 1, 2, 3$) — $\mathcal{G}_{\alpha\beta}$ désignant le tenseur fondamental, posons selon des notations classiques :

$$\mathcal{G}_{\alpha\beta} = \mathcal{G}(\alpha\beta) + \mathcal{G}[\alpha\beta] = h_{\alpha\beta} + k_{\alpha\beta}$$

$\phi(u) = h_{\alpha\beta} u^{\alpha} u^{\beta}$ est une forme quadratique non dégénérée de type hyperbolique normal — [3 bis], [4]. Il existe des repères tels que

$$h_{\alpha\beta} = \text{diag}(1, -1, -1, -1) \text{ —}$$

Associons à $k_{\alpha\beta}$ l'opérateur linéaire T tel que $T_{\beta}^{\alpha} = k_{\sigma\beta} h^{\sigma\alpha}$. Si nous posons $h_{\alpha\beta} v^{\alpha} w^{\beta} = (v, w)$ (v et w appartenant à E_4); nous constatons aisément que $(Tv, w) = -(v, Tw)$

donc $(Tv, v) = 0$, v et Tv sont orthogonaux.

En repères orthonormés $T_{\beta}^{\alpha} = \pm T_{\alpha}^{\beta}$, $T_{\alpha}^{\alpha} = 0$ (sans sommation en α).

La trace de T est nulle.

Si v est un sous-espace de E_4 , invariant par T , alors il en est de même de $v^{\perp}$. $v^{\perp}$ désignant le sous-espace orthogonal ($\dim v + \dim v^{\perp} = 4$). Toutes ces propriétés sont immédiates. Le vecteur v est isotrope si $\phi(v) = 0$ — Un sous-espace est isotrope si son intersection avec le sous-espace orthogonal ne se réduit pas à 0. Il est totalement isotrope s'il est contenu dans le sous-espace orthogonal.

On appelle indice de ϕ , la dimension maximum r des sous-espaces totalement isotropes ($r \leq 2$). [2 bis.]

Dans le cas étudié ici, il n'y a pas de plan totalement isotrope ($r < 2$).

En effet s'il existait de tels plans, ϕ serait une forme neutre [2 bis] et la matrice de $h_{\alpha\beta}$ serait semblable à :

$$\begin{vmatrix} 0 & 1 & 0 \\ & 0 & 1 \\ 1 & 0 & \\ 0 & 1 & 0 \end{vmatrix}$$

ce qui entraînerait $\det \|h_{\alpha\beta}\| > 0$, inégalité impossible, en raison de la signature. Rappelons aussi que si un plan est isotrope sans être totalement isotrope, il contient une isotrope et une seule; de plus par toute isotrope il passe des plans non isotropes [2 bis].

Étant donné un vecteur $u \neq 0$ de E_4 , on sait qu'il lui correspond un polynôme unitaire m_u de degré inférieur ou égal à 4 tel que $m_u(T)(u) = 0$ et qui relativement à cette propriété est de degré minimum, m_u divise le polynôme minimal de T , et donc son polynôme caractéristique [5]. Si m_u est de degré plus grand que 2 posons $m_u = m' m''$. Si $m''(T)(u) = v$, v est différent de 0 car $d^0 m'' < d^0 m_u$ et de plus $m_v = m'$. Donc on peut supposer que m_u est de degré 1 ou 2.

1° *Supposons d'abord T régulière.* a) *S'il existe m_u de degré 2.* Il existe un plan P contenant u qui est invariant par T , selon un résultat classique [5]. Si P est isotrope, alors il convient une isotrope ω et une seule. Si $x \neq \omega$ appartient à P , comme $(Tx, x) = 0$ Tx appartient à P et à $(x)^\perp$, mais $(x)^\perp \cap P$ est nécessairement de dimension inférieure à 2. Ce qui fait que $Tx = \omega$. Donc tous les vecteurs de P s'appliquent sur ω , ce qui est contraire à l'hypothèse de régularité. P n'est pas isotrope.

P et $P^\perp$ sont donc supplémentaires et, séparément invariants par T , en prenant dans P et $P^\perp$ deux bases orthonormées, leur réunion constitue une base de E_4 . T^β_α se met sous la forme

$$\begin{vmatrix} 0 & \alpha & & 0 \\ \pm\alpha & 0 & & \\ & 0 & \beta & \\ 0 & -\beta & 0 & \end{vmatrix}$$

et $k_{\alpha\beta}$ sous une forme analogue, $\pm\alpha$ étant remplacé par $-\alpha$, ($\alpha\beta \neq 0$).

b) *S'il n'existe aucun polynôme m_u de degré 2,* m_u est de degré 1 quel que soit u , donc le polynôme minimal m de T est de degré 1 (car il existe toujours u tel que $m_u = m$ [5]). Alors le polynôme caractéristique a une racine quadruple nulle (car la trace de T est nulle) donc $m_u = X$ et $T_u = 0$, quel que soit u . C'est manifestement impossible.

2° *Supposons maintenant T non régulière* ($\det \|k_{\alpha\beta}\| = 0$). Pour cela il faut et il suffit que l'équation caractéristique admette la valeur propre $\rho = 0$, qui sera aussi racine du polynôme minimal.

a) *S'il n'y a pas d'autre valeur propre réelle que $\rho = 0$* , le polynôme caractéristique s'écrit : $x^2(x^2 + a^2)$ ou x^4 . Le noyau du polynôme X (ensemble des u tels que $T_u = 0$) a la dimension 2 au moins (exposant de X dans le polynôme caractéristique [5]). Si ce noyau contient un vecteur non isotrope u , alors u invariant par T est de dimension 3, $u \cap u^\perp = 0$ et en choisissant un repère orthonormé dont u est l'un des vecteurs et dont les 3 autres sont dans $u^\perp = E_3$ on met T_{β}^{α} sous la forme :

$$\left\| \begin{array}{cccc} 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & \lambda & \mu \\ 0 & \pm \lambda & 0 & \nu \\ 0 & -\mu & \nu & 0 \end{array} \right\|$$

Or ce noyau contient certainement un vecteur non isotrope car il contient au moins un plan non totalement isotrope, l'indice de ϕ étant 1.

b) *S'il existe une autre valeur propre $\rho_1 \neq 0$ (ρ_1 réel) v_1 étant un vecteur propre associé à ρ_1*

$$(Tv_1, v_1) = \rho_1 (v_1, v_1) = 0$$

donc v_1 est isotrope; et il est distinct de tout vecteur v associé à $\rho = 0$ car $Tv_1 = \rho_1 v_1 = 0$ tandis que $Tv = 0$.

Si v_1 est isotrope, le plan (v, v_1) ne l'est pas, on retrouve le cas du 1° a) (avec $\alpha\beta = 0$).

Si v n'est pas isotrope on retrouve le cas précédent du 2° a).

Il reste donc à étudier la réduction de la restriction de T_{β}^{α} (ou de $k_{\alpha\beta}$) à un sous-espace E_3 non isotrope.

Si la restriction de $h_{\alpha\beta}$ à E_3 est de signature $(---)$ il n'y a plus de difficulté, le résultat est connu. C'est celui du 1° a) avec $\beta = 0$.

Si la signature est $(+---)$ la matrice k_{ij} ($i, j = 1, 2, 3$) étant symétrique gauche, son déterminant est nul, il existe $u \neq 0$ tel que $k_{ij}u^j = 0$.

Si u n'est pas isotrope dans E_3 on peut le prendre comme premier vecteur d'un repère orthonormé de E_3

$$u^1 = 0 \quad u^2 = u^3 = 0, \quad \text{ce qui donne } k_{i1} = 0 \quad i = 1, 2, 3.$$

Si u est isotrope dans E_3 , par ce vecteur passe un plan Π non isotrope de E_3 , au sens de la restriction de Φ à E_3 (restriction non dégénérée).

On peut choisir dans ce plan e_1 et e_3 orthonormés (la restriction de $h_{\alpha\beta}$ à ce plan est de signature $(+--)$, et compléter par e_2 dans $\Pi^\perp$ (sous-espace de E_3 de dimension 1) on a alors $(u^1) = (u^3)^2 = 0$

$$u^3 = 0$$

$$\text{donc } u^1 = \pm u^2 \text{ et } k_{12} = \pm k_{13} \\ k_{23} = 0$$

Donc finalement, lorsque T n'est pas régulière, on a les 2 formes réduites possibles pour $k\alpha\beta$, en repère orthonormé [6].

$$\left\| \begin{array}{ccc} 0 & \alpha & 0 \\ -\alpha & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{array} \right\| \quad \left\| \begin{array}{cccc} 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & \gamma & \varepsilon \gamma \\ 0 & -\gamma & 0 & 0 \\ 0 & -\varepsilon \gamma & 0 & 0 \end{array} \right\| \quad \varepsilon = \pm 1$$

XVII. — RÉOLUTION DU SYSTÈME (23)

Nous ne reproduirons pas ici les calculs de résolution de (22). Ce problème a été traité par M^{me} TONNELAT [4], HLAVATY et SAENS [6] au moyen de procédés différents, et on sait que dans le cas général (22) admet une solution et une seule.

Nous allons appliquer notre méthode au système (23) en retenant que son emploi pour (22) serait tout aussi facile.

$$1^\circ \text{ Supposons que } h_{11} = h_{22} = h_{33} = h^{11} = h^{22} = h^{33} = -1$$

$$h_{00} = h^{00} = 1$$

$$k_{12} = -k_{21} = \alpha$$

$$k_{30} = -k_{03} = \beta$$

(et les autres $k_{\lambda\mu}$ nuls).

On trouve aisément :

$$\left\{ \begin{array}{l} U_{300} = U_{323} = -\alpha\beta U_{013} \\ U_{301} = (1 + \beta^2) U_{003} \\ U_{310} = -U_{013} \\ U_{322} = U_{311} = -\alpha\beta U_{201} \\ U_{120} = (1 - \alpha^2) U_{201} \\ U_{102} = -U_{201} \\ U_{100} = U_{313} = \alpha\beta U_{023} \\ U_{302} = (1 + \beta^2) U_{023} \\ U_{230} = U_{023} \\ U_{022} = U_{011} = -\alpha\beta U_{321} \\ U_{123} = (1 - \alpha^2) U_{231} \\ U_{132} = -U_{231} \end{array} \right.$$

$$U_{300} = U_{303} = U_{212} = U_{214} = 0$$

Si de plus $\wedge [\rho\alpha] = 0$, alors tous les coefficients sont nuls, sauf si $\alpha\beta = 0$ (c'est-à-dire si $\det \|k_{\alpha\beta}\| = 0$), auquel cas $\wedge [\rho\alpha] = 0$ est identiquement satisfaite. Il reste alors quatre coefficients essentiellement distincts :

$$U_{013}, U_{201}, U_{023}, U_{231}.$$

REMARQUE. — Dans le cas où $\det \|k_{\alpha\beta}\| = 0$ le calcul de $W_{\beta\gamma}^{\alpha}$ par (17) conduit à une impossibilité, mais de 16 (a) on tire sous la seule hypothèse de régularité de $\hat{\gamma}_{\alpha\beta}$:

$$(17 \text{ bis}) \quad W_{\beta\gamma}^{\alpha} = \left\{ \begin{matrix} \alpha \\ \beta \gamma \end{matrix} \right\} - \left(W_{\rho\gamma}^{\alpha*} \hat{\gamma}_{\alpha'}^{\rho} + W_{\rho\beta}^{\alpha'} \hat{\gamma}_{\alpha*}^{\rho} \right) \hat{\gamma}^{\rho\alpha}$$

et portant dans 16 (b), on retrouve (19) sans hypothèse de régularité sur $\hat{\gamma}_{\rho\beta*}$.

2° Supposons avec les mêmes hypothèses sur $h_{\alpha\beta}$ que

$$\begin{aligned} k_{23} &= -k_{32} = \gamma \\ k_{20} &= -k_{07} = \varepsilon \gamma \quad (\varepsilon = \pm 1) \\ &(\text{les autres } k_{\lambda\mu} \text{ étant nuls}). \end{aligned}$$

Alors $\det \|k_{\alpha\beta}\| = 0$ et on trouve aisément :

$$\begin{aligned} U_{403} &= U_{431} = U_{310} & U_{123} &= U_{312} \\ U_{320} &= (1 - \gamma^2) U_{032} & U_{012} &= U_{420} \\ U_{203} &= (1 + \gamma^2) U_{032} & U_{021} &= \varepsilon \gamma^2 U_{312} - (\gamma^8 + 1) U_{420} \\ U_{233} &= v_{200} = \varepsilon \gamma^2 U_{032} & U_{231} &= \varepsilon \gamma^2 U_{450} + (1 - \gamma^2) U_{312} \end{aligned}$$

Tous les autres coefficients distincts a priori des précédents sont nuls.

Si de plus $\wedge [\rho\alpha] = 0$, ces quatre conditions sont identiquement satisfaites.

Il y a donc 4 coefficients essentiellement distincts dans ce dernier cas (comme dans le 1^{er} cas, lorsque $\det \|k_{\alpha\beta}\| = 0$).

Lorsque $k_{\alpha\beta} = 0$ (ou $\hat{\gamma}_{\alpha\beta*} = 0$), $\hat{\gamma}_{\alpha\beta}$ régulier

$$\hat{W}_{\beta\gamma}^{\alpha} = \left\{ \begin{matrix} \alpha \\ \beta \gamma \end{matrix} \right\} = \left\{ \begin{matrix} \alpha \\ \beta \gamma \end{matrix} \right\} h \quad \text{d'après (17 bis)}$$

$$\hat{W}_{\beta\gamma}^{\alpha*} = -\frac{h^{\alpha\lambda}}{2} \left[\frac{\partial \hat{\mathcal{R}}^{\alpha\lambda*}}{\partial x_{\lambda} \beta*} - \frac{\partial \hat{\mathcal{R}}^{\beta\lambda*}}{\partial x_{\lambda} \alpha*} + \varepsilon \left(\frac{\partial \hat{\mathcal{G}}^{\beta\lambda*}}{\partial x_{\lambda} \alpha*} - \frac{\partial \hat{\mathcal{G}}^{\alpha\lambda*}}{\partial x_{\lambda} \beta*} \right) \right]$$

le calcul précédent s'applique encore et donne encore 4 coefficients essentiellement distincts dans les repères privilégiés. $\hat{W}_{\beta\gamma}^{\alpha}$ est réel. C'est-à-dire que $\hat{W}_{\beta\gamma}^{\alpha}$ est antisymétrique en β et γ , mais de plus on voit facilement que $L_{[\beta\gamma]}^{\alpha} = 0$, $\hat{W}_{\beta\gamma}^{\alpha*}$ est imaginaire pur, $\hat{W}_{\beta\gamma}^{\alpha*}$ h $\alpha\sigma$ est antisymétrique en β, γ, σ et on s'explique qu'il y ait ainsi quatre coefficients essentiellement distincts dans $\hat{W}_{\beta\gamma}^{\alpha*}$ [8].

LA NULLITÉ DU VECTEUR DE TORSION.

En théorie unitaire d'E-S on postule que $\mathcal{Q}_{\alpha\lambda}^{\lambda} = 0$. Il est possible d'interpréter ici une telle condition.

Sur $V_{\mathbb{R}}^{2n}$, muni de repères associés, une égalité $T_{jk}^i = \theta_{j^*k^*}^{i^*}$ entre composantes de deux tenseurs (resp. connexions) ou d'un même tenseur (resp. connexion) est intrinsèque. Considérons un champ de vecteurs de composants $(v^{\alpha}, v^{\alpha*})$ en repères associés tels que les $v^{\alpha} + \varepsilon v^{\alpha*}$ soient des fonctions différentiables des (z^{θ}) , réelles sur $\mathcal{V}_{\mathbb{R}}^n$,

alors :

$$\begin{aligned}\frac{\partial v^i}{\partial x_j} &= \frac{\partial v^{i*}}{\partial x_j^*} \\ \nabla_{\lambda} v^{\lambda} &= \partial_{\lambda} v^{\lambda} + L_{r\lambda}^{\lambda} v^r \\ \nabla_{\lambda^*} v^{\lambda^*} &= \partial_{\lambda^*} v^{\lambda^*} + L_{r\lambda^*}^{\lambda^*} v^r\end{aligned}$$

La condition $\mathcal{Q}_{\alpha\lambda}^{\lambda} = \mathcal{Q}_{\lambda\alpha}^{\lambda}$ exprime que $\hat{\nabla}_{\lambda} v^{\lambda} = \hat{\nabla}_{\lambda^*} v^{\lambda^*}$ quel que soit le champ de vecteurs (v) à composantes différentiables dont la restriction à $\mathcal{V}_{\mathbb{R}}^n$ est réelle.

En effet :

$$\begin{aligned}\hat{\nabla}_{\lambda} v^{\lambda} - \hat{\nabla}_{\lambda^*} v^{\lambda^*} &= \left(L_{\alpha\lambda}^{\lambda} - L_{\alpha\lambda^*}^{\lambda^*} \right) v^{\alpha} \\ &= \left(\mathcal{Q}_{\alpha\lambda}^{\lambda} - \mathcal{Q}_{\lambda\alpha}^{\lambda} \right) v^{\alpha}\end{aligned}$$

De même :

$$\begin{aligned}\nabla_{\lambda} v^{\lambda^*} &= \partial_{\lambda} v^{\lambda^*} + L_{r\lambda}^{\lambda^*} v^r \\ \nabla_{\lambda^*} v^{\lambda} &= \partial_{\lambda^*} v^{\lambda} + L_{r\lambda^*}^{\lambda} v^r\end{aligned}$$

avec les mêmes conditions pour (v)

$$\overset{\wedge}{\nabla}_{\lambda} v^{\lambda^*} - \overset{\wedge}{\nabla}_{\lambda^*} v^{\lambda} = 0 \quad \longleftrightarrow \quad \overset{\wedge}{\Delta}_{[\alpha \lambda]}^{\lambda} = 0$$

Il convient de noter que les quatre expressions

$$\overset{\wedge}{\nabla}_{\lambda} v^{\lambda}, \overset{\wedge}{\nabla}_{\lambda^*} v^{\lambda^*}, \overset{\wedge}{\nabla}_{\lambda} v^{\lambda^*}, \overset{\wedge}{\nabla}_{\lambda^*} v^{\lambda}$$

sont des scalaires.

BIBLIOGRAPHIE

- [1] BOURBAKI, Algèbre Linéaire, Chapitre II. Hermann, Paris.
- [2] BOURBAKI, Algèbre multilinéaire. Hermann, Paris.
- [2 ^{bis}] BOURBAKI, Formes sesquilinéaires et quadratiques. Hermann, Paris.
- [3] LICHNEROWICZ, Théorie globale des connexions et des groupes d'holonomie. Dunod, Paris.
- [3 ^{bis}] LICHNEROWICZ, Théories relativistes de la gravitation et de l'électromagnétisme (Masson).
- [4] M. A. TONNELAT, Théorie du champ unifié d'Einstein (Gauthier-Villars).
- [5] JACOBSON, Lectures in abstract algebra. Tome II (Van Nostrand).
BOURBAKI, Modules sur les anneaux principaux (Hermann).
- [6] HLAVATY et SAENS, Journ. Of. Rat., Mech. and Anal. (1953).
- [7] VAN DER WAERDEN, Modern Algebra (en Anglais). Tome II (Frederik Ungar, New-York).
- [7 ^{bis}] O. COSTA DE BEAUREGARD, L'hypothèse de l'effet inertial de Spin (Cah. Phys. n° 105) et C. R. Ac. Sciences, t. 246, 1958.
- [8] CRUMEYROLLE, Thèse Paris, 1961, à paraître (Ann., istituto di matematica di Parma). C. R. Acad. Sc., t. 256, pp. 2121-2123, 4 mars 1963. Sunti delle comunicazioni, VII congresso nazionale dell'unione matematica italiana, Genova, 1963.