

TABLE DES MATIÈRES

1. Théorème de FROBENIUS réel analytique en codimension 1	2
1.1. À l'ordre 0	2
1.2. À l'ordre 1	2
1.3. À l'ordre 2	2
2. Théorème de NEWLANDER-NIRENBERG avec données analytiques réelles	3
2.1. Intégrabilité	3
2.2. Notations et définitions	3
2.3. Développement en séries entières	3
2.4. Système sous-déterminé	4
2.5. Bilan	5
2.6. Inversion et fonctions coordonnées	5
3. Tentative sans inversion	6
4. Application à l'espace des twisteurs	6
4.1. La matrice K	6
5. Liste des questions et inquiétudes	6
Annexe A. Justification des degrés de liberté supplémentaires	7
Annexe B. La condition d'intégrabilité en codimension 1	7
Annexe C. La condition d'intégrabilité dans le cas complexe de codimension n	7
Références	8

1. THÉORÈME DE FROBENIUS RÉEL ANALYTIQUE EN CODIMENSION 1

Le but de cette section est de démontrer de manière effective le théorème de FROBENIUS dans le cas de la codimension 1 (pour commencer). On se placera donc dans les hypothèses du théorème suivant :

Théorème 1 (FROBENIUS *codimension 1*)

Soit M variété analytique réelle de dimension n et ω une 1-forme analytique sur M satisfaisant la condition dite d'intégrabilité :

$$\omega \wedge d\omega = 0$$

Alors au voisinage de tout point $\wp \in M$, il existe un plongement $m : \mathbb{R}^{n-1} \rightarrow M$ tel que $0 \mapsto \wp$ et :

$$m^*\omega = 0$$

Remarque. La condition $m^*\omega = 0$ signifie que l'image de m est une sous-variété dont les espaces tangents s'identifient naturellement aux noyaux de la forme ω . (feuilletage de codimension 1).

On utilisera les notations tensorielles et la convention de sommation d'EINSTEIN. On considère le diagramme suivant :

$$\begin{array}{ccccc} \mathbb{R}^{n-1} & \xrightarrow{\tilde{m}} & M & & \\ \downarrow x & & \downarrow u & \searrow \tilde{a} & \\ \mathbb{R}^{n-1} & \xrightarrow{m} & \mathbb{R}^n & \xrightarrow{a} & \mathbb{R}^n \end{array}$$

- x^i désigneront les coordonnées sur \mathbb{R}^{n-1} , on utilisera i, p, q, r comme indices associés.
- u^j désigneront les coordonnées locales sur M centrées au point \wp , on utilisera j, k, l comme indices associés.
- $\omega = \tilde{a}_j du^j$ avec $(a)(0) = a(0) \neq 0$.
- $\tilde{m}(0) = \wp$, mais $m(0) = 0$

L'équation que l'on veut résoudre : $\tilde{m}^*\omega = 0$ se traduit alors dans ces coordonnées :

$$\forall i, \forall x \quad a_j(m(x)) \frac{\partial m^j}{\partial x^i}(x) = 0$$

Le but de cette partie est d'utiliser le caractère analytique de a et analytique escompté de m pour exprimer cette équation degré par degré et ainsi déduire le développement en série entière de m .

1.1. À l'ordre 0. On peut remarquer qu'à l'ordre 0, l'équation est sous-déterminée : ■

$$\forall i, \quad a_j(0) \frac{\partial m^j}{\partial x^i}(0) = 0$$

On peut donc choisir une base de \mathbb{R}^n dans laquelle :

$$a(0) = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ \vdots \\ 0 \end{pmatrix} \quad \text{et} \quad \left(\frac{\partial m^j}{\partial x^i}(0) \right)_{1 \leq j \leq n, 1 \leq i \leq n-1} = \begin{pmatrix} 0 & & \\ \vdots & & \\ 0 & I_{n-1} & \end{pmatrix}$$

1.2. À l'ordre 1.

$$\frac{\partial^2 m^1}{\partial x^i \partial x^p} = - \frac{\partial a_{i+1}}{\partial u^{p+1}}$$

1.3. À l'ordre 2. On fait l'hypothèse que pour tous les $j \neq 1$, $\partial^2 m^j = 0$ (système sous déterminé)

$$\frac{\partial^3 m^1}{\partial x^i \partial x^p \partial x^q} = - \frac{\partial^2 a_{i+1}}{\partial x^{p+1} \partial x^{q+1}} + 2 \frac{\partial a_{i+1}}{\partial u^{p+1}} \frac{\partial a_1}{\partial u^{q+1}} + \frac{\partial a_{p+1}}{\partial u^{q+1}} \frac{\partial a_1}{\partial u^{i+1}}$$

2. THÉORÈME DE NEWLANDER-NIRENBERG AVEC DONNÉES ANALYTIQUES RÉELLES

On fixera dans toute cette partie les notations telles qu'utilisées dans le théorème :

Théorème 2

Soit M variété analytique réelle de dimension $2n$, et $I \in \text{End}(TM)$ une structure presque complexe ($I^2 = -\text{Id}$) **intégrable** (cf 2.1).

Alors au voisinage de tout points de M il existe des applications coordonnées $z_1, \dots, z_n : M \rightarrow \mathbb{C}$ centrées en ce points, qui induisent des changements de cartes soient holomorphes, et donc une structure complexe sur M

2.1. Intégrabilité . [God69, Voi02] I est **intégrable** si l'une des conditions équivalentes est satisfaite :

- (i) Le tenseur de NIJENHUIS défini par : $N_I(X, Y) := [IX, IY] - I[X, IY] - I[IX, Y] + I^2[X, Y]$ est identiquement nul.
- (ii) Pour tout champ de vecteur complexes X, Y sur M satisfaisant $I^{\mathbb{C}}X = iX$ et $I^{\mathbb{C}}Y = iY$, le crochet de LIE $[X, Y]$ satisfait également $I^{\mathbb{C}}[X, Y] = i[X, Y]$
- (iii) L'espace tangent I -holomorphe $T^{1,0}M := \ker(I^{\mathbb{C}} - i\text{Id}) \subset TM \otimes_{\mathbb{R}} \mathbb{C}$ satisfait $[T^{1,0}M, T^{1,0}M] \subseteq T^{1,0}M$
- (iv) Pour toute famille $(\omega^\alpha)_\alpha$ de $(1, 0)_I$ -formes sur M de rang n , et pour tout α , $d\omega^\alpha = \theta_\beta \wedge \omega^\beta$ pour des 1-formes analytiques θ_β .
- (v) Le dual de l'espace tangent I -holomorphe $\Omega_M^{1,0} \subseteq \Omega_M^1$ satisfait $d\Omega_M^{1,0} \subseteq \Omega_M^1 \wedge \Omega_M^{1,0}$

Localité de la condition d'intégrabilité. Justifier qu'on puisse se ramener à un ouvert $U \subset \mathbb{R}^{2n}$.

À faire, cf [Wei71, Voi02]

2.2. Notations et définitions. Par la remarque précédente, on se ramène à $M = U$ ouvert de \mathbb{R}^{2n} contenant 0, et l'on suppose donné une famille $\omega^1, \dots, \omega^n$ de 1-formes à valeurs complexes qui définissent la structure I sur M de la manière suivante : Si X est un champ de vecteur lisse complexe sur M , alors :

Autre lien entre ω et I ?

$$I^{\mathbb{C}}X = -iX \quad \text{ssi} \quad \forall \alpha, \omega^\alpha(X) = 0$$

On cherche $m : \mathbb{C}^n \rightarrow U$ tel que $\forall \alpha, m^* \omega^\alpha = 0$ On suivra les notations du diagramme suivant :

$$\begin{array}{ccc} \mathbb{C}^n & \xrightarrow{m} & U \\ \downarrow (x^i)_i & & \downarrow (u^j)_j \\ \mathbb{C}^n & & \mathbb{R}^{2n} \xrightarrow{a^\alpha} \mathbb{C}^{2n} \end{array}$$

De même que précédemment :

- x^i désigneront les coordonnées canoniques holomorphes sur \mathbb{C}^n , on utilisera $i, p, q, r = 1 \dots n$ comme indices associés. De plus les coordonnées antiholomorphes $(\bar{x}^i)_i$ associées seront notées $(x^{i+n})_i$.
- u^j désigneront les coordonnées locales sur U centrées en 0, on utilisera $j, k, l = 1 \dots 2n$ comme indices associés.
- $\omega^\alpha = a_j^\alpha du^j$; on utilisera $\alpha, \beta, \gamma = 1 \dots n$ comme indices associés.
- $m(0) = 0$.

2.3. Développement en séries entières. Quand les dérivées partielles sont prises en 0, on omettra le (0) dans $\frac{\partial}{\partial}(0)$, à l'inverse si la formule est vraie pour tout x on le signalera par $\frac{\partial}{\partial}(x)$.

On veut m paramétrage holomorphe de U , en particulier on suppose nuls tous les $\partial_{x^{i+n}}m$ etc. ($\bar{\partial}m = 0$)

$$(1) \quad m^j(x) = \frac{\partial m^j}{\partial x^i} x^i + \frac{1}{2} \frac{\partial^2 m^j}{\partial x^i \partial x^p} x^i x^p + \frac{1}{6} \frac{\partial^3 m^j}{\partial x^i \partial x^p \partial x^q} x^i x^p x^q + \dots$$

$$(2) \quad a_j^\alpha(u) = a_j^\alpha(0) + \frac{\partial a_j^\alpha}{\partial u^k} u^k + \frac{1}{2} \frac{\partial^2 a_j^\alpha}{\partial u^k \partial u^l} u^k u^l + \dots$$

$$(3) \quad \frac{\partial m^j}{\partial x^i}(x) = \frac{\partial m^j}{\partial x^i} + \frac{\partial^2 m^j}{\partial x^i \partial x^p} x^p + \frac{1}{2} \frac{\partial^3 m^j}{\partial x^i \partial x^p \partial x^q} x^p x^q + \dots$$

Ainsi en réunissant on obtient :

$$\begin{aligned} a_j^\alpha(m(x)) \frac{\partial m^j}{\partial x^i}(x) &= \left(a_j^\alpha(0) \frac{\partial m^j}{\partial x^i} \right) \\ &+ \left(\frac{\partial a_j^\alpha}{\partial u^k} \frac{\partial m^k}{\partial x^p} \frac{\partial m^j}{\partial x^i} + a_j^\alpha(0) \frac{\partial^2 m^j}{\partial x^i \partial x^p} \right) x^p \\ &+ \left(\frac{1}{2} \frac{\partial^2 a_j^\alpha}{\partial u^k \partial u^l} \frac{\partial m^k}{\partial x^p} \frac{\partial m^l}{\partial x^q} \frac{\partial m^j}{\partial x^i} \right. \\ &\quad \left. + \frac{\partial a_j^\alpha}{\partial u^k} \left(\frac{\partial^2 m^j}{\partial x^i \partial x^p} \frac{\partial m^k}{\partial x^q} + \frac{1}{2} \frac{\partial^2 m^k}{\partial x^p \partial x^q} \frac{\partial m^j}{\partial x^i} \right) + \frac{1}{2} a_j^\alpha(0) \frac{\partial^3 m^j}{\partial x^i \partial x^p \partial x^q} \right) x^p x^q \\ &+ o(|x|^2) \end{aligned}$$

2.4. Système sous-déterminé. On peut remarquer que l'on dispose de à chaque degré de 2 fois plus d'inconnues que d'équations (cf. A) ainsi pour régler se problème on est amené à choisir des valeurs (souvent 0) pour certaines inconnues.

Cas degré 0, condition sur a et Dm . L'équation au degré 0 est :

$$a_j^\alpha(0) \frac{\partial m^j}{\partial x^i}(0) = 0 \quad \forall i$$

On remarque que cette équation est invariante si on remplace m par $m \circ N$ où N est une application linéaire inversible sur \mathbb{C}^n . On peut donc choisir une base de \mathbb{C}^{2n} (arrivée) et une base de \mathbb{C}^n (départ) telle que

$$(4) \quad a_j^\alpha = \delta_j^\alpha$$

$$(5) \quad \frac{\partial m^j}{\partial x^i} = \delta_{i+n}^j$$

Ici la condition d'intégrabilité devrait permettre de montrer que D^2m est symétrique

Cas de degré 1. L'équation au degré 1 s'écrit :

$$\frac{\partial a_j^\alpha}{\partial u^k} \frac{\partial m^k}{\partial x^p} \frac{\partial m^j}{\partial x^i} + a_j^\alpha(0) \frac{\partial^2 m^j}{\partial x^i \partial x^p} = 0$$

Ce qui donne, sous les hypothèses précédentes :

$$\forall \alpha, i, p \quad \frac{\partial^2 m^\alpha}{\partial x^i \partial x^p} = - \frac{\partial a_{i+n}^\alpha}{\partial u^{p+n}} \in \mathbb{C}$$

Encore une fois on se retrouve avec n^3 equations pour $2n^3$ inconnues : les $(\partial_{i,p} m^j)_{j;i,p}$. ■

On pose alors :

$$\forall \alpha \leq n \quad \frac{\partial^2 m^{\alpha+n}}{\partial x^i \partial x^p} = 0$$

Cas en degré 2. L'équation en degré 2 s'écrit sous les hypothèses précédentes :

$$\frac{\partial^3 m^\alpha}{\partial x^i \partial x^p \partial x^q} + \frac{\partial^2 a_{i+n}^\alpha}{\partial u^{p+n} \partial u^{q+n}} - 2 \frac{\partial a_\beta^\alpha}{\partial u^{q+n}} \frac{\partial a_{i+n}^\beta}{\partial u^{p+n}} - \frac{\partial a_{i+n}^\alpha}{\partial u^\beta} \frac{\partial a_{q+n}^\beta}{\partial u^{p+n}} = 0$$

On impose alors $\partial_{i,p,q} m^{\alpha+n} = 0$ pour les n^4 equations manquantes.

Cas de degré $d \geq 2$. On peut montrer que les équations obtenues au degré d sont toujours de la forme :

$$\frac{\partial^{d+1} m^\alpha}{\partial \dots} = \phi \left(a_k^j, \partial a_k^j, \dots, \partial^d a_k^j \right)$$

Il manque à chaque fois n^{d+2} equations correspondants aux valeurs de $\partial^d m^{\alpha+n}$, que l'on imposera à 0.

2.5. Bilan. On résume les informations obtenues sur m dans le tableau suivant ; à cela il faut ajouter la donnée que m est holomorphe (i.e. $\bar{\partial}m = 0$).

Expression	Valeur	Expression	Valeur
m^α	0	$m^{\alpha+n}$	0
$\frac{\partial m^\alpha}{\partial x^i}$	0	$\frac{\partial m^{\alpha+n}}{\partial x^i}$	δ_i^α
$\frac{\partial^2 m^\alpha}{\partial x^i \partial x^p}$	$-\frac{\partial a_{i+n}^\alpha}{\partial u^{p+n}}$	$\frac{\partial^2 m^{\alpha+n}}{\partial x^i \partial x^p}$	0
$\frac{\partial^3 m^\alpha}{\partial x^i \partial x^p \partial x^q}$	$-\frac{\partial^2 a_{i+n}^\alpha}{\partial u^{p+n} \partial u^{q+n}} + 2 \frac{\partial a_{i+n}^\alpha}{\partial u^{q+n}} \frac{\partial a_{i+n}^\beta}{\partial u^{p+n}} + \frac{\partial a_{i+n}^\alpha}{\partial u^\beta} \frac{\partial a_{q+n}^\beta}{\partial u^{p+n}}$	$\frac{\partial^3 m^{\alpha+n}}{\partial x^i \partial x^p \partial x^q}$	0
$\frac{\partial^4 m^\alpha}{\partial x^i \partial x^p \partial x^q \partial x^r}$	\dots	$\frac{\partial^4 m^{\alpha+n}}{\partial x^i \partial x^p \partial x^q \partial x^r}$	0

2.6. Inversion et fonctions coordonnées.

$$\begin{array}{ccccc}
 \mathbb{C}^n & \xrightarrow{m} & \mathbb{R}^{2n} & \xrightarrow{\subseteq} & \mathbb{C}^{2n} \\
 \parallel \text{id} & & \parallel z & \nearrow & \downarrow p_{\mathbb{R}^{2n}} \\
 \mathbb{C}^n & \xleftarrow{m} & \mathbb{R}^{2n} & \xrightarrow{\subseteq} & \mathbb{C}^{2n}
 \end{array}$$

On note $z : \mathbb{C}^{2n} \rightarrow \mathbb{C}^n$ telle que la restriction à \mathbb{R}^{2n} soit l'inverse de m , on doit donc avoir pour tout $x \in \mathbb{C}^n$, $z(m(x)) = x$ et $\forall u \in \mathbb{R}^{2n}$, $m(z(u)) = u$. On développera formellement m de la façon suivante :

$$m^j(\underline{x}) = 0 + \mu_p^j x^p + \mu_{pq}^j x^p x^q + \dots = \sum_{d \geq 0} \sum_{|k|=d} \mu_{\underline{k}}^j \underline{x}^{\underline{k}}$$

Comme m est holomorphe par construction seul des puissances de x apparaissent dans son développement. Cependant on écrira le développement de z en fonction des coordonnées u et \bar{u} car a priori z n'est pas holomorphe pour la structure sur \mathbb{C}^{2n} .

$$z^i = z^i(0) + \frac{\partial z^i}{\partial u^j} u^j + \frac{\partial z^i}{\partial \bar{u}^j} \bar{u}^j + \frac{1}{2} \frac{\partial^2 z^i}{\partial u^j \partial u^k} u^j u^k + \frac{\partial^2 z^i}{\partial u^j \partial \bar{u}^k} u^j \bar{u}^k + \frac{1}{2} \frac{\partial^2 z^i}{\partial \bar{u}^j \partial \bar{u}^k} \bar{u}^j \bar{u}^k + \dots$$

Pour simplifier les notations on pose $u^{j+2n} = \bar{u}^j$ et on utilisera les indices $\tau, \kappa = 1 \dots 4n$ pour u .

$$z^i = z^i(0) + \frac{\partial z^i}{\partial u^\tau} u^\tau + \frac{1}{2} \frac{\partial^2 z^i}{\partial u^\tau \partial u^\kappa} u^\tau u^\kappa + \dots$$

Et de plus $m^{j+2n} = \bar{m}^j$

En cours de correction

$$\begin{aligned}
 x^i &= z^i(m(x)) \\
 &= z^i(0) + \frac{\partial z^i}{\partial u^\tau} m^\tau(x) + \frac{1}{2} \frac{\partial^2 z^i}{\partial u^\tau \partial u^\kappa} m^\tau(x) m^\kappa(x) + \dots \\
 &= 0 \\
 &\quad + \left(\frac{\partial z^i}{\partial u^j} \mu_p^j \right) x^p + \left(\frac{\partial z^i}{\partial \bar{u}^j} \bar{\mu}_p^j \right) \bar{x}^p \\
 &\quad + \left(\frac{\partial z^i}{\partial u^j} \mu_{pq}^j + \frac{1}{2} \frac{\partial^2 z^i}{\partial u^j \partial u^k} \mu_p^j \mu_q^k \right) x^p x^q + \left(\frac{\partial z^i}{\partial \bar{u}^j} \bar{\mu}_{pq}^j + \frac{1}{2} \frac{\partial^2 z^i}{\partial \bar{u}^j \partial \bar{u}^k} \bar{\mu}_p^j \bar{\mu}_q^k \right) \bar{x}^p \bar{x}^q \\
 &\quad + \left(\frac{\partial^2 z^i}{\partial \bar{u}^j \partial \bar{u}^k} \bar{\mu}_p^j \mu_q^k \right) \bar{x}^p x^q \\
 &\quad + \left(\frac{\partial z^i}{\partial u^j} \mu_{pqr}^j + \frac{1}{12} \frac{\partial^2 z^i}{\partial u^j \partial u^k} (\mu_p^j \mu_{qr}^k + \mu_q^j \mu_{pr}^k + \mu_r^j \mu_{pq}^k) + \frac{1}{6} \frac{\partial^3 z^i}{\partial u^j \partial u^k \partial u^l} \mu_p^j \mu_q^k \mu_r^l \right) x^p x^q x^r \\
 &\quad + \dots
 \end{aligned}$$

D'où les équations suivantes :

$$\begin{aligned} z^i(0) &= 0 \\ \frac{\partial z^i}{\partial u^j} \mu_p^j &= \delta_p^i \\ \frac{\partial z^i}{\partial \bar{u}^j} \bar{\mu}_p^j &= 0 \\ \frac{\partial^2 z^i}{\partial u^j \partial u^k} \mu_p^j \mu_q^k + \frac{\partial z^i}{\partial u^j} \mu_{pq}^j &= 0 \end{aligned}$$

On ne récupère pas ainsi toute l'information car par exemple à l'ordre 1, on a :

Peut être ces données proviennent de l'équation inverse $m \circ z = id$?

$\mu_p^j = \delta_{p+n}^j$ donc on ne connaîtra les $\partial_j z$ que pour $j = p + n \in \{n + 1, \dots, 2n\}$.
L'équation inverse est non-linéaire en les dérivées de z .

3. TENTATIVE SANS INVERSION

On cherche (z^1, \dots, z^n) n fonctions analytiques à valeurs complexes telles que :

$$dz^1 \wedge \dots \wedge dz^n = f \omega^1 \wedge \omega^2 \wedge \dots \wedge \omega^n$$

pour une certaine fonction f analytique à valeurs complexes.

Bilan. Si on pose z^α et ω^β dans des coordonnées analytiques u^i , alors on se retrouve avec $\binom{2n}{n}$ equations de degré n auxquelles on ajoute l'inconnue due à la fonction f .

abandonné

4. APPLICATION À L'ESPACE DES TWISTEURS

Ajouter notations :

M, Z, I, J, K

D'après [HKLR87], les $(1,0)$ -formes pour la structure complexe \mathbf{I} sur l'espace des twisteurs Z sont les

$$\phi + i\zeta K\phi \quad \text{pour } \phi (1,0)_I\text{-forme} \quad \text{et } d\zeta$$

En particulier si on considère z^1, \dots, z^{2n} des coordonnées holomorphes locales sur (M, I) , alors une base des $(1,0)_I$ -formes est donnée par les $(dz^\nu)_\nu$; ainsi base des $(1,0)$ -formes sur Z est donnée par :

$$dz^\nu + i\zeta K dz^\nu \quad \nu = 1 \dots 2n \quad \text{et } d\zeta$$

En notant $K = K_\mu^\nu$ on pose $\omega^\alpha = (\delta_\mu^\alpha + i\zeta K_\mu^\alpha) dz^\mu$ pour $\alpha \leq 2n$ et $\omega^{2n+1} = d\zeta$.

Ainsi avec les notations précédentes

$$a_j^\alpha = \begin{cases} \delta_j^\alpha + i\zeta K_j^\alpha & \alpha < 2n+1 \\ \delta_j^{2n+1} & \alpha = 2n+1 \end{cases}$$

Comment déterminer le DSE de K ?

4.1. La matrice K .

5. LISTE DES QUESTIONS ET INQUIÉTUDES

- Liberté dans le choix de certaines dérivées de m
- Liberté dans le choix de l'inverse z de m !!! (absurde)
- Utilisation de la condition d'intégrabilité à l'ordre seulement 0, et encore !

ANNEXE A. JUSTIFICATION DES DEGRÉS DE LIBERTÉ SUPPLÉMENTAIRES

On a une variété presque-complexe intégrable et on veut paramétrer cette variété localement depuis un ouvert de \mathbb{C}^n . Il n'existe pas de paramétrage canonique, comme on peut le voir dans l'exemple suivant où l'on prend une variété déjà complexe :

$$M = \{(z_1, z_2) \in \mathbb{C}^2 \mid (z_1 + 1)^2 + z_2^2 = 1\}$$

Cette sous-variété de dimension 1 de \mathbb{C}^2 vient avec une coordonnée complexe z et deux coordonnées réelles (u^1, u^2) centrées en $(0, 0)$:

$$\begin{aligned} z &= z_1 + iz_2 \\ u^1 &= \Re(z) = \Re(z_1) - \Im(z_2) \\ u^2 &= \Im(z) = \Im(z_1) + \Re(z_2) \end{aligned}$$

On peut en effet localement retrouver z_1, z_2 à partir de z :

$$\begin{aligned} (1+z)(z_1 + 1 - iz_2) &= ((z_1 + 1) + iz_2)((z_1 + 1) - iz_2) = (z_1 + 1)^2 + z_2^2 = 1 \\ z_1 &= \frac{1}{2} \left(z + \frac{1}{1+z} - 1 \right) \\ z_2 &= \frac{1}{2i} \left(z - \frac{1}{1+z} + 1 \right) \end{aligned}$$

On cherche m et \tilde{m} deux paramétrages d'un voisinage de $(0, 0)$ dans M qui soient holomorphes, c'est-à-dire tels que

$$\frac{\partial m}{\partial \bar{z}} = \frac{\partial \tilde{m}}{\partial \bar{z}} = 0$$

Par exemple :

$$\begin{aligned} m(z, \bar{z}) &= \frac{1}{2} \left(\left(z + \frac{1}{1+z} - 1 \right), \left(z - \frac{1}{1+z} + 1 \right) \right) \\ \tilde{m}(z, \bar{z}) &= (\cosh(z) - 1, i \sinh(z)) \end{aligned}$$

Alors $\tilde{m}(z) = m(\exp(z) - 1)$. Ainsi les deux fonctions sont holomorphes. Pourtant ce sont deux paramétrages différents d'un voisinage de $(0, 0)$ dans M .

En fait j'ai utilisé qu'il y a deux paramétrages différents (entre autre) d'un voisinage de 0 dans \mathbb{C} donnés par id et $z \mapsto \exp(z) - 1$.

ANNEXE B. LA CONDITION D'INTÉGRABILITÉ EN CODIMENSION 1

L'hypothèse $\omega \wedge d\omega = 0$ se traduit dans la base des du^j :

$$a_j \frac{\partial a_k}{\partial u^l} du^j \wedge du^k \wedge du^l = 0$$

Ce qui donne en identifiant dans la base de $\Omega_{M, \mathbb{R}}^3$ donnée par $(du^j \wedge du^k \wedge du^l)$ pour $1 \leq j < k < l \leq n$:

$$a_j \left(\frac{\partial a_k}{\partial u^l} - \frac{\partial a_l}{\partial u^k} \right) + a_k \left(\frac{\partial a_l}{\partial u^j} - \frac{\partial a_j}{\partial u^l} \right) + a_l \left(\frac{\partial a_j}{\partial u^k} - \frac{\partial a_k}{\partial u^j} \right) = 0$$

ANNEXE C. LA CONDITION D'INTÉGRABILITÉ DANS LE CAS COMPLEXE DE CODIMENSION n

On note $\omega = \omega^1 \wedge \omega^2 \wedge \dots \wedge \omega^n$, la condition d'intégrabilité s'écrit alors :

$$\forall \alpha, d\omega^\alpha \wedge \omega = 0$$

Le lemme de DE RHAM nous donne l'existence (effective) de 1-formes analytiques θ_β^α sur U telles que :

$$\forall \alpha, d\omega^\alpha = \theta_\beta^\alpha \omega^\beta$$

En décomposant $\theta_\beta^\alpha = t_{\beta, j}^\alpha du^j$ on peut écrire :

$$\frac{\partial a_j^\alpha}{\partial u^k} - \frac{\partial a_k^\alpha}{\partial u^j} = t_{\beta, j}^\alpha a_k^\beta - t_{\beta, k}^\alpha a_j^\beta$$

RÉFÉRENCES

- [God69] C. Godbillon, *Géométrie différentielle et mécanique analytique ...*, Collection Méthodes, Hermann, 1969.
- [HKLR87] N. J. Hitchin, A. Karlhede, U. Lindström, and M. Roček, *Hyper-Kähler metrics and supersymmetry*, Comm. Math. Phys. **108** (1987), no. 4, 535–589. MR 877637 (88g :53048)
- [Voi02] C. Voisin, *Théorie de hodge et géométrie algébrique complexe*, Collection SMF, Société Mathématique de France, 2002.
- [Wei71] A. Weil, *Introduction à l'étude des variétés kählériennes*, Actualités scientifiques et industrielles, no. n° 1267, Hermann, 1971.