



Approche Hamiltonienne des Systmes des 2- Formes

A.Awane and A. Chkiriba

Equipe de Geometrie Differentielle et Applications,
Département de Mathématiques et Informatique, Faculté des Sciences Ben M'sik, Casablanca-Morocco
Corresponding author: a.awane@yahoo.fr

Abstract

We give various aspects of Hamiltonian mappings associated to the k -symplectic structures and also to a non degenerate systems of closed two forms.

Keywords: Hamiltonian systems, symplectic structures. Generalized Hamiltonian Dynamics of Nambu. **MSC (2000).** MSC 2000 : 53D10, 53D17, 70Hxx, 70Hxx.

I. INTRODUCTION

L'une des motivations principales qui ont conduit à introduire la géométrie k -symplectique en tant qu'extension de la géométrie de polarisation⁷, est de proposer un support géométrique des équations de Nambu-Hamilton¹³, à l'instar du formalisme hamiltonien classique, qui est une géométrie de l'espace de phase (fibré tangent TM , d'une variété différentiable M , muni de la forme de Liouville λ).

Les équations de Hamilton

$$\frac{dx^i}{dt} = -\frac{\partial H}{\partial y^i}, \quad \frac{dy^i}{dt} = \frac{\partial H}{\partial x^i}$$

proviennent de la dualité $X \mapsto i(X)\theta$, entre les fibrés des repères et des corepères, où $\theta = d\lambda$; et que les applications hamiltoniennes H sont à valeurs réelles et sont reliées aux systèmes hamiltoniens X_H par la relation :

$$i(X_H)\theta = -dH.$$

Les équations de Nambu-Hamilton régissant le mouvement de la mécanique statistique de Nambu en dimension 3 sont données par :

$$\frac{dx}{dt} = \frac{D(H,G)}{D(y,z)}, \quad \frac{dy}{dt} = \frac{D(H,G)}{D(z,x)}, \quad \frac{dz}{dt} = \frac{D(H,G)}{D(x,y)} \quad (1.1)$$

où H et G sont deux fonctions réelles définies sur l'espace de phase M décrit par le système de coordonnées (x, y, z) .

Dans cette optique, la géométrie k -symplectique propose une structure géométrique dans laquelle cohabitent des 2-formes différentielles fermées $\theta^1, \dots, \theta^k$, de telle sorte que les applications hamiltoniennes H soient à valeurs dans \mathbb{R}^k , et dont les composantes H^p soient liées aux systèmes hamiltoniens X_H par les relations :

$$i(X_H)\theta^p = -dH^p,$$

afin de retrouver les équations de Nambu-Hamilton tout en conservant les traits spécifiques de la géométrie symplectique classique.

Une structure k -symplectique est un $(k + 1)$ -uplet $(\theta^1, \dots, \theta^k; E)$ dans lequel $\theta^1, \dots, \theta^k$ forment un système non dégénéré s'annulant sur les champs tangents aux feuilles. Le théorème de Darboux montre que tout point x_0 de M possède un voisinage ouvert de coordonnées locales $(x^{p_i}, x^i)_{1 \leq p \leq k, 1 \leq i \leq n}$ tel que les formes différentielles θ^p soient représentées dans U par

$$\theta^p|_U = \sum_{i=1}^n dx^{p_i} \wedge dx^i$$

et le sous-fibré E soit défini par les équations $dx^1 = \dots = dx^n = 0$.

Depuis son introduction en 1984 ⁽¹⁾, la géométrie k -symplectique a connu beaucoup de développements ^(2, 4, 7), comme elle a joué le support la quantification géométrique de Kostant-Souriau-Putra ⁽¹⁵⁾ et elle fut utilisée dans les travaux de M. de Léon⁸, Michael McLean et L.K. Norris¹⁴, P.R. Rodriguez¹⁶, Angel Rey Roca et Modesto Salgado et I.V. Kanachikov¹⁰. Systèmes hamiltoniens k -symplectiques.

Soit M une variété différentiable de dimension $p + q$ muni d'un feuilletage \mathfrak{F} de codimension q . Le sous fibré de TM défini par les vecteurs tangents aux feuilles de \mathfrak{F} sera désigné par E , l'ensemble des sections du M -fibré $TM \rightarrow M$ (resp. $E \rightarrow M$) sera désigné par $\mathfrak{X}(\mathfrak{M})$ (resp. $\Gamma(E)$) et l'ensemble des r -formes différentiables sur M sera désigné par $\mathfrak{U}^r(\mathfrak{M})$.

Une fonction réelle f de classe C^∞ sur M est dite *basique* pour \mathfrak{F} si, pour toute $Y \in \Gamma(E)$, la dérivée $Y(f)$ de f suivant Y est identiquement nulle. L'ensemble des fonctions basiques pour \mathfrak{F} sera désigné par $\mathfrak{U}_b^0(\mathfrak{M}, \mathfrak{F})$ est un sous anneau de $\mathfrak{U}^0(\mathfrak{M})$ des fonctions réelles différentiables. Rappelons ⁽¹²⁾ qu'une fonction différentiable $f \in \mathfrak{U}^0(\mathfrak{M})$ est basique si et seulement si f est constante sur chaque feuille de \mathfrak{F} .

Dans ce travail, nous mettons en évidence différents types de systèmes hamiltoniens et d'applications hamiltoniennes dans le cadre d'une structure k -symplectique, et nous montrons aussi que l'ajout du feuilletage dans cette structure n'est pas le seul facteur qui entraîné la forme restrictive des applications hamiltoniennes k -symplectiques.

A. Systèmes hamiltoniens k -symplectiques

Rappelons qu'une structure k -symplectique sur une variété différentiable M de dimension $n(k + 1)$ est un $(k + 1)$ -uplet $(\theta^1, \dots, \theta^k; E)$, tel que, pour tout $x \in M$, les conditions suivantes sont satisfaites :

- (i) $C_x(\theta^1) \cap \dots \cap C_x(\theta^k) = \{0\}$
- (ii) $\theta^p(X, Y) = 0$ pour tous $X, Y \in \Gamma(E)$ et $p(p = 1, \dots, k)$.

Rappelons aussi ^(2, 7), que si $(\theta^1, \dots, \theta^k; E)$ est une structure k -symplectique sur M , alors, pour tout point x de M , il existe un voisinage ouvert U de M contenant x de coordonnées locales $(x^{p_i}, x^i)_{1 \leq p \leq k, 1 \leq i \leq n}$, dites adaptées, tel que les formes différentielles θ^p soient représentées dans U par :

$$\theta^p|_U = \sum_{i=1}^n dx^{p_i} \wedge dx^i$$

et le sous fibré E soit défini par les équations $dx^1 = \dots = dx^n = 0$.

Soit M une variété différentiable de dimension $n(k + 1)$ munie d'une structure k -symplectique $(\theta^1, \dots, \theta^k; E)$

Soit $j : \mathfrak{X}(\mathfrak{M}) \longrightarrow \mathfrak{f}^1(\mathfrak{M}) \times \dots \times \mathfrak{f}^1(\mathfrak{M})$ définie par :

$$j(X) = (j^1(X), \dots, j^k(X)) = (i(X)\theta^1, \dots, i(X)\theta^k)$$

pour tout $X \in \mathfrak{X}(\mathfrak{M})$.

Un champ de vecteurs X sur M est appelé automorphisme infinitésimal de \mathfrak{F} (ou de E) si au voisinage de tout point de M , le groupe à un paramètre local associé à X respecte le feuilletage \mathfrak{F} .

Pour tout champ de vecteurs $X \in \mathfrak{X}(\mathfrak{M})$ les propriétés suivantes sont équivalentes :

- Proposition I.1** *i) X est un automorphisme infinitésimal pour \mathfrak{F} ,
 ii) $[X, Y] \in \Gamma(E)$ pour tout $Y \in \Gamma(E)$.
 iii) Dans un système de coordonnées locales distinguées*

$$(x_u, x^i)_{1 \leq u \leq nk, 1 \leq i \leq n},$$

le champ de vecteurs X prend la forme

$$X = \sum_{s=1}^{nk} \xi^s(x_1, \dots, x_{nk}, x^1, \dots, x^n) \frac{\partial}{\partial x_s} + \sum_{t=1}^n \eta^t(x^1, \dots, x^n) \frac{\partial}{\partial x^t}.$$

On notera $\mathcal{I}(\mathcal{M}, \mathfrak{F})$ l'algèbre de Lie des automorphismes infinitésimaux pour \mathfrak{F} .

Un champ de vecteurs X sur M est appelé système hamiltonien si X est un automorphisme infinitésimal pour \mathfrak{F} et pour les 2-formes θ^p à la fois; autrement dit, s'il satisfait les conditions suivantes :

- Dfnition I.1** *1. X est un automorphisme infinitésimal pour \mathfrak{F} ,
 2. les formes de Pfaff $i(X)\theta^1, \dots, i(X)\theta^k$ sont fermées.*

Le champ de vecteurs X sera appelé automorphisme infinitésimal pour la structure k -symplectique $(\theta^1, \dots, \theta^k; E)$.

Soit X un système hamiltonien. Il résulte du lemme de Poincaré, que pour tout $x \in M$, il existe un voisinage ouvert U de M contenant x et une application différentiable H de U dans \mathbb{R}^k vérifiant sur U la relation

$$j(X) = -dH.$$

Inversement, si H est une application différentiable de M dans \mathbb{R}^k telle que $dH \in j(\mathcal{I}(\mathcal{M}, \mathfrak{F}))$, il existe un unique champ de vecteurs sur M noté X_H , et appelé système hamiltonien associé à H , tel que $j(X_H) = -dH$.

Les applications différentiables H de M dans \mathbb{R}^k telles que $dH \in j(\mathcal{I}(\mathcal{M}, \mathfrak{F}))$ sont appelées applications hamiltoniennes de la structure k -symplectique $(\theta^1, \dots, \theta^k; E)$.

Soit $H = (H^p)_{1 \leq p \leq k}$ une application hamiltonienne et X_H le système hamiltonien associé. Dans un ouvert U de M muni d'un système de coordonnées locales adaptées $(x^{pi}, x^i)_{1 \leq p \leq k, 1 \leq i \leq n}$, les composantes H^p de H et X_H s'écrivent respectivement :

$$H^p = \sum_{j=1}^n f_j(x^1, \dots, x^n) x^{pj} + g^p(x^1, \dots, x^n)$$

et

$$X_H = - \sum_{s=1}^n \sum_{p=1}^k \left(\sum_{j=1}^n \frac{\partial f_j}{\partial x^s}(x^1, \dots, x^n) x^{pj} + \frac{\partial g^p}{\partial x^s}(x^1, \dots, x^n) \right) \frac{\partial}{\partial x^{ps}} + \sum_{s=1}^n f_s(x^1, \dots, x^n) \frac{\partial}{\partial x^s}$$

où f_j et g^p sont des fonctions différentiables dans U .

Supposons que $k \geq 2$. Il résulte du théorème précédent que si les formes de Pfaff $i(X)\theta^1, \dots, i(X)\theta^k$ sont fermées, X est nécessairement un automorphisme infinitésimal pour \mathfrak{F} .

Soient H, K deux applications hamiltoniennes et X_H, X_K les systèmes hamiltoniens associés. Le crochet $[X_H, Y_K]$ est un système hamiltonien. Plus précisément l'application notée $\{H, K\}$ de M dans \mathbb{R}^k définie par:

$$\{H, K\} = +(\theta^1(X_H, X_K), \dots, \theta^k(X_H, X_K))$$

satisfait

$$[X_H, X_K] = X_{\{H, K\}}.$$

Soit $\mathfrak{H}(\mathfrak{M})$ l'ensemble des applications hamiltoniennes de la structure k -symplectique $(\theta^1, \dots, \theta^k; E)$. La correspondance $(H, K) \mapsto \{H, K\}$ de $\mathfrak{H}(\mathfrak{M}) \times \mathfrak{H}(\mathfrak{M})$ dans $\mathfrak{H}(\mathfrak{M})$ est une application \mathbb{R} -bilinéaire antisymétrique satisfaisant l'identité de Jacobi.

Proposition I.2 $(\mathfrak{H}(\mathfrak{M}), \{, \})$ est une algèbre de Lie réelle de dimension infinie.

B. Lien avec la mécanique statistique de Nambu.

Munissons l'espace $M = \mathbb{R}^3$ de la structure 2-symplectique canonique $(\theta^1, \theta^2; E)$ définie par

$$\begin{cases} \theta^1 = dx \wedge dy \\ \theta^2 = dy \wedge dz \\ E = \ker dz. \end{cases}$$

Les applications hamiltoniennes de la structure 2-symplectique sont les applications du type

$$H : M \longrightarrow \mathbb{R}^2$$

dont les composantes sont données par

$$H^1 = f(z)x + g^1(z), \quad H^2 = f(z)y + g^2(z)$$

où f, g^1, g^2 sont des fonctions différentiables basiques définies sur l'espace M . Les trajectoires du système hamiltonien X_H de la structure 2-symplectique sont données par les équations suivantes :

$$\begin{cases} \frac{dx}{dt} = -\frac{\partial H^1}{\partial z} \\ \frac{dy}{dt} = -\frac{\partial H^2}{\partial z} \\ \frac{dz}{dt} = \frac{\partial H^1}{\partial x} = \frac{\partial H^2}{\partial y}. \end{cases}$$

Proposition I.3 Soient $H = (H^1, H^2)$ avec $H^1 = f(z)x + g^1(z)$ et $H^2 = f(z)y + g^2(z)$, une application hamiltonienne de la structure 2-symplectique. Alors le système hamiltonien X_H et le système dynamique de Nambu X_H^n sont liés par la relation

$$X_H^n = f(z)X_H.$$

Cela résulte directement des relations suivantes :

$$\begin{aligned} \frac{D(H^1, H^2)}{D(y, z)} &= -f(z) \frac{\partial H^1}{\partial z}, \quad \frac{D(H^1, H^2)}{D(z, x)} = -f(z) \frac{\partial H^2}{\partial z} \\ \frac{D(H^1, H^2)}{D(x, y)} &= -f(z) \frac{\partial H^1}{\partial x} = -f(z) \frac{\partial H^2}{\partial y}. \end{aligned}$$

Corollaire I.1 Si $f(z) \neq 0$, la fonction

$$(f(z))^{-1} H = (x + h^1(z), y + h^2(z))$$

avec $h^1(z) = (f(z))^{-1} g^1(z)$ et $h^2(z) = (f(z))^{-1} g^2(z)$ est une solution des équations du mouvement de la mécanique statistique de Nambu.

C. Exemples de champs hamiltoniens associés à un système de 2-formes

L'exemple suivant montre que l'ajout du feuilletage dans la structure k -symplectique n'est pas la cause principale qui a imposé la forme restrictive locale des applications hamiltoniennes.

Considérons le corps dans \mathbb{R}^4 les formes de Pfaff $\lambda_1, \lambda_2, \lambda_3$ définies par :

$$\lambda^1 = x_1 dx_2 - x_2 dx_1 + x_3 dx_4 - x_4 dx_3$$

$$\lambda^2 = x_1 dx_3 - x_3 dx_1 - x_2 dx_4 + x_4 dx_2$$

$$\lambda^3 = x_1 dx_4 - x_4 dx_1 + x_2 dx_3 - x_3 dx_2.$$

Et considérons $\theta^1, \theta^2, \theta^3$ les 2-formes différentielles définies par :

$$\theta^1 = \frac{1}{2} d\lambda^1 = dx_1 \wedge dx_2 + dx_3 \wedge dx_4$$

$$\theta^2 = \frac{1}{2} d\lambda^2 = dx_1 \wedge dx_3 - dx_2 \wedge dx_4$$

$$\theta^3 = \frac{1}{2} d\lambda^3 = dx_1 \wedge dx_4 + dx_2 \wedge dx_3.$$

Proposition I.4 Soit $H = (H_1, H_2, H_3) \in C^\infty(\mathbb{R}^4, \mathbb{R}^3)$ s'il existe un champ de vecteurs

$$X = X_1 \frac{\partial}{\partial x_1} + X_2 \frac{\partial}{\partial x_2} + X_3 \frac{\partial}{\partial x_3} + X_4 \frac{\partial}{\partial x_4}$$

tels que :

$$\begin{cases} i(X_H) \theta^1 = -dH^1 \\ i(X_H) \theta^2 = -dH^2 \\ i(X_H) \theta^3 = -dH^3 \end{cases}$$

alors on a

$$H^1(x_1, x_2, x_3, x_4) = ax_1 + bx_2 + cx_3 + dx_4 + k_1$$

$$H^2(x_1, x_2, x_3, x_4) = -dx_1 - cx_2 + bx_3 + ax_4 + k_2$$

$$H^3(x_1, x_2, x_3, x_4) = cx_1 - dx_2 - ax_3 + bx_4 + k_3$$

et X est un champ de vecteurs constant défini par :

$$X_H = -b \frac{\partial}{\partial x_1} + a \frac{\partial}{\partial x_2} - d \frac{\partial}{\partial x_3} + c \frac{\partial}{\partial x_4}.$$

En effet, soient $H = (H_1, H_2, H_3) \in C^\infty(\mathbb{R}^4, \mathbb{R}^3)$ et

$$X = X_1 \frac{\partial}{\partial x_1} + X_2 \frac{\partial}{\partial x_2} + X_3 \frac{\partial}{\partial x_3} + X_4 \frac{\partial}{\partial x_4}$$

un champ de vecteurs tel que

$$\begin{cases} i(X_H) \theta^1 = -dH^1 \\ i(X_H) \theta^2 = -dH^2 \\ i(X_H) \theta^3 = -dH^3. \end{cases}$$

Le système précédent donne les équations suivantes :

$$\begin{cases} \frac{\partial H^1}{\partial x_1} = \frac{\partial H^2}{\partial x_4} = -\frac{\partial H^3}{\partial x_3} \\ \frac{\partial H^1}{\partial x_2} = \frac{\partial H^2}{\partial x_3} = \frac{\partial H^3}{\partial x_4} \\ \frac{\partial H^1}{\partial x_3} = -\frac{\partial H^2}{\partial x_2} = \frac{\partial H^3}{\partial x_1} \\ \frac{\partial H^1}{\partial x_4} = -\frac{\partial H^2}{\partial x_1} = -\frac{\partial H^3}{\partial x_2} \end{cases} \quad (E_1)$$

on déduit aussi

$$\begin{cases} \frac{\partial^2 H^1}{\partial x_1 \partial x_2} = \frac{\partial^2 H^1}{\partial x_3 \partial x_4} = 0 \\ \frac{\partial^2 H^1}{\partial x_1 \partial x_3} = \frac{\partial^2 H^1}{\partial x_2 \partial x_4} \\ \frac{\partial^2 H^1}{\partial x_1 \partial x_4} = -\frac{\partial^2 H^1}{\partial x_2 \partial x_3} \\ \frac{\partial^2 H^1}{(\partial x_1)^2} = \frac{\partial^2 H^1}{(\partial x_2)^2} = -\frac{\partial^2 H^1}{(\partial x_3)^2} = -\frac{\partial^2 H^1}{(\partial x_4)^2} \end{cases} \quad (E_2)$$

et

$$\frac{\partial^3 H^1}{\partial x_i \partial x_j \partial x_k} = 0$$

pour tous $i, j, k \in \{1, 2, 3, 4\}$.

Des équations (E₁) et (E₂) on montre que

$$\begin{aligned} H^1(x_1, x_2, x_3, x_4) &= ax_1 + bx_2 + cx_3 + dx_4 + k_1 \\ H^2(x_1, x_2, x_3, x_4) &= -dx_1 - cx_2 + bx_3 + ax_4 + k_2 \\ H^3(x_1, x_2, x_3, x_4) &= cx_1 - dx_2 - ax_3 + bx_4 + k_3 \end{aligned}$$

et

$$X_H = -b \frac{\partial}{\partial x_1} + a \frac{\partial}{\partial x_2} - d \frac{\partial}{\partial x_3} + c \frac{\partial}{\partial x_4},$$

ce qui montre la proposition.

Proposition I.5 Soit $\theta^1 = dx_1 \wedge dx_2 + dx_3 \wedge dx_4$, si θ^2, θ^3 sont des 2-formes telles que :

$$\begin{aligned} i(X)\theta^1 &= -dH^1 \\ i(X)\theta^2 &= -dH^2 \\ i(X)\theta^3 &= -dH^3 \end{aligned}$$

avec $H = (H_1, H_2, H_3)$ une fonctions quelconque de $C^\infty(\mathbb{R}^4, \mathbb{R})$ alors il existe $\alpha, \beta \in \mathbb{R}$ tel que

$$\theta^2 = \alpha \theta^1 \text{ et } \theta^3 = \beta \theta^1.$$

Démonstration. Soient $\theta^2 = \sum_{1 \leq i < j \leq 4} a^{ij} dx_i \wedge dx_j$ et $\theta^3 = \sum_{1 \leq i < j \leq 4} b^{ij} dx_i \wedge dx_j$ telles que :

$$i(X)\theta^1 = -dH^1 \quad (1)$$

$$i(X)\theta^2 = -dH^2 \quad (2)$$

$$i(X)\theta^3 = -dH^3 \quad (3)$$

On cherche des conditions sur les constantes a^{ij} et b^{ij} telles que toute fonction $H = (H^1, H^2, H^3) \in C^\infty(\mathbb{R}^4, \mathbb{R}^3)$ soit une application hamiltonienne. Posons $X = X^1 \frac{\partial}{\partial x_1} + X^2 \frac{\partial}{\partial x_2} + X^3 \frac{\partial}{\partial x_3} + X^4 \frac{\partial}{\partial x_4}$

De l'équation (1) on déduit :

$$\begin{aligned} \frac{\partial H^1}{\partial x_1} &= X_2 \\ \frac{\partial H^1}{\partial x_2} &= -X_1 \\ \frac{\partial H^1}{\partial x_3} &= X_4 \\ \frac{\partial H^1}{\partial x_4} &= -X_3 \end{aligned}$$

et de l'équation (2) on montre que

$$a^{12} \frac{\partial H^1}{\partial x_1} - a^{13} \frac{\partial H^1}{\partial x_4} + a^{14} \frac{\partial H^1}{\partial x_3} = \frac{\partial H^2}{\partial x_1} \quad (E_1)$$

$$a^{12} \frac{\partial H^1}{\partial x_2} - a^{23} \frac{\partial H^1}{\partial x_4} + a^{24} \frac{\partial H^1}{\partial x_3} = \frac{\partial H^2}{\partial x_2} \quad (E_2)$$

$$a^{13} \frac{\partial H^1}{\partial x_2} - a^{23} \frac{\partial H^1}{\partial x_1} + a^{34} \frac{\partial H^1}{\partial x_3} = \frac{\partial H^2}{\partial x_3} \quad (E_3)$$

$$a^{14} \frac{\partial H^1}{\partial x_2} - a^{24} \frac{\partial H^1}{\partial x_1} + a^{34} \frac{\partial H^1}{\partial x_4} = \frac{\partial H^2}{\partial x_4} \quad (E_4).$$

On calcul $\frac{\partial(E_1)}{\partial x_2} - \frac{\partial(E_2)}{\partial x_1}$ on obtient

$$-a^{13} \frac{\partial^2 H^1}{\partial x_2 \partial x_4} + a^{14} \frac{\partial^2 H^1}{\partial x_2 \partial x_3} + a^{23} \frac{\partial^2 H^1}{\partial x_1 \partial x_4} - a^{24} \frac{\partial^2 H^1}{\partial x_1 \partial x_3} = 0,$$

puisque H^1 est quelconque, ce qui n'est possible que si $a^{13} = a^{14} = a^{23} = a^{24} = 0$. Donc

$$\theta^2 = a^{12} dx_1 \wedge dx_2 + a^{34} dx_3 \wedge dx_4$$

de la même manière on montre que

$$\theta^3 = b^{12} dx_1 \wedge dx_2 + b^{34} dx_3 \wedge dx_4.$$

Les équations (E_1) , (E_2) , (E_3) et (E_4) deviennent

$$a^{12} \frac{\partial H^1}{\partial x_1} = \frac{\partial H^2}{\partial x_1} \quad (E'_1)$$

$$a^{12} \frac{\partial H^1}{\partial x_2} = \frac{\partial H^2}{\partial x_2} \quad (E'_2)$$

$$a^{34} \frac{\partial H^1}{\partial x_3} = \frac{\partial H^2}{\partial x_3} \quad (E'_3)$$

$$a^{34} \frac{\partial H^1}{\partial x_4} = \frac{\partial H^2}{\partial x_4} \quad (E'_4),$$

et de (E'_1) et (E'_3) on montre que $a^{12} = a^{34}$. Donc $\theta^2 = \alpha \theta^1$ et $\theta^3 = \beta \theta^1$

II. K-SYSTÈMES HAMILTONIENS

A. Exemple des 3-systèmes hamiltoniens sur \mathbb{R}^4 .

Considérons les deux formes sur \mathbb{R}^4 définies par

$$\theta^1 = dx_1 \wedge dx_2 + dx_3 \wedge dx_4$$

$$\theta^2 = dx_1 \wedge dx_3 - dx_2 \wedge dx_4$$

$$\theta^3 = dx_1 \wedge dx_4 + dx_2 \wedge dx_3.$$

Proposition II.1 Pour toute application $H \in C(\mathbb{R}^4; \mathbb{R})$, il existe trois champs de vecteurs $X_H^1, X_H^2, X_H^3 \in \mathfrak{X}(\mathbb{R}^4)$ tels que :

$$\begin{cases} i(X_H^1)\theta^1 = -dH \\ i(X_H^2)\theta^2 = -dH \\ i(X_H^3)\theta^3 = -dH \end{cases} (S)$$

Dans ce cas le champ de 3–vecteurs

$$X_H = X_H^1 \wedge X_H^2 \wedge X_H^3$$

est appelé un 3–système hamiltonien associé à l’application hamiltonienne H .

En effet, localement on peut poser, pour $i = 1, 2, 3$,

$$X_H^i = X_H^{i1} \frac{\partial}{\partial x_1} + X_H^{i2} \frac{\partial}{\partial x_2} + X_H^{i3} \frac{\partial}{\partial x_3} + X_H^{i4} \frac{\partial}{\partial x_4},$$

Les équations (S) donnent

$$\begin{aligned} X_H^1 &= \left(-\frac{\partial H}{\partial x_2}\right) \frac{\partial}{\partial x_1} + \left(\frac{\partial H}{\partial x_1}\right) \frac{\partial}{\partial x_2} + \left(-\frac{\partial H}{\partial x_4}\right) \frac{\partial}{\partial x_3} + \left(\frac{\partial H}{\partial x_3}\right) \frac{\partial}{\partial x_4} \\ X_H^2 &= \left(-\frac{\partial H}{\partial x_3}\right) \frac{\partial}{\partial x_1} + \left(\frac{\partial H}{\partial x_4}\right) \frac{\partial}{\partial x_2} + \left(\frac{\partial H}{\partial x_1}\right) \frac{\partial}{\partial x_3} + \left(-\frac{\partial H}{\partial x_2}\right) \frac{\partial}{\partial x_4} \\ X_H^3 &= \left(-\frac{\partial H}{\partial x_4}\right) \frac{\partial}{\partial x_1} + \left(-\frac{\partial H}{\partial x_3}\right) \frac{\partial}{\partial x_2} + \left(\frac{\partial H}{\partial x_2}\right) \frac{\partial}{\partial x_3} + \left(\frac{\partial H}{\partial x_1}\right) \frac{\partial}{\partial x_4}. \end{aligned}$$

Posons $L_H = \left(\frac{\partial H}{\partial x_1}\right)^2 + \left(\frac{\partial H}{\partial x_2}\right)^2 + \left(\frac{\partial H}{\partial x_3}\right)^2 + \left(\frac{\partial H}{\partial x_4}\right)^2$ et $X_H = X_H^1 \wedge X_H^2 \wedge X_H^3$, si L_H ne s’annule pas, alors

$$\begin{aligned} \frac{1}{L_H} X_H &= \left(-\frac{\partial H}{\partial x_4}\right) \frac{\partial}{\partial x_1} \wedge \frac{\partial}{\partial x_2} \wedge \frac{\partial}{\partial x_3} + \left(\frac{\partial H}{\partial x_3}\right) \frac{\partial}{\partial x_1} \wedge \frac{\partial}{\partial x_2} \wedge \frac{\partial}{\partial x_4} \\ &\quad \left(-\frac{\partial H}{\partial x_2}\right) \frac{\partial}{\partial x_1} \wedge \frac{\partial}{\partial x_3} \wedge \frac{\partial}{\partial x_4} + \left(\frac{\partial H}{\partial x_1}\right) \frac{\partial}{\partial x_2} \wedge \frac{\partial}{\partial x_3} \wedge \frac{\partial}{\partial x_4} \end{aligned}$$

Exemple II.1 Pour $H(x_1, x_2, x_3, x_4) = ax_1 + bx_2 + cx_3 + dx_4$ on a $L_H = a^2 + b^2 + c^2 + d^2$, et, donc,

$$\begin{aligned} \frac{1}{L_H} X_H &= -d \frac{\partial}{\partial x_1} \wedge \frac{\partial}{\partial x_2} \wedge \frac{\partial}{\partial x_3} + c \frac{\partial}{\partial x_1} \wedge \frac{\partial}{\partial x_2} \wedge \frac{\partial}{\partial x_4} \\ &\quad -b \frac{\partial}{\partial x_1} \wedge \frac{\partial}{\partial x_3} \wedge \frac{\partial}{\partial x_4} + a \frac{\partial}{\partial x_2} \wedge \frac{\partial}{\partial x_3} \wedge \frac{\partial}{\partial x_4} \end{aligned}$$

B. Rappel sur le crochet de Schouten-Nijenhuis

Soit M une variété différentiable C^∞ et $A(M)$ l’algèbre extérieure des champs de tenseurs contravariants antisymétriques sur M . Il existe une unique application \mathbb{R} –bilinéaire

$$[\cdot, \cdot]_N : A(M) \times A(M) \longrightarrow A(M)$$

appelée crochet de Schouten-Nijenhuis, qui vérifie :

- (i) $[f, g]_N = 0, \forall f, g \in A^0(M) = C^0(M, \mathbb{R})$,
- (ii) pour un champ de vecteur X et un champ de tenseur Q

$$[X, Q]_N = \mathfrak{L}(X)Q$$

est la dérivée de Lie de Q relativement à X ,

(iii) pour tout $(P, Q) \in A^p(M) \times A^q(M)$

$$[P, Q]_N = -(-1)^p (-1)^q [Q, P]_N,$$

(iv) pour $P \in A^p(M)$, $Q \in A^q(M)$ et $R \in A(M)$

$$[P, Q \wedge R]_N = [P, Q]_N \wedge R + (-1)^{(p-1)q} Q \wedge [P, R]_N,$$

(v) pour tout $(P, Q) \in A^p(M) \times A^q(M)$, $[P, Q]_N \in A^{p+q-1}(M)$,

(vi) pour tous $P \in A^p(M)$, $Q \in A^q(M)$ et $R \in A^r(M)$

$$[P \wedge R, Q]_N = P \wedge [R, Q]_N + (-1)^{(q-1)r} [P, Q]_N \wedge R.$$

Proposition II.2 Si H et $K \in C(\mathbb{R}^4; \mathbb{R})$ sont deux applications hamiltoniennes k -symplectiques et $X_H, X_K \in A^3(M)$ sont les 3-systèmes hamiltoniens associés alors le crochet de Schouten-Nijenhuis

$$[X_H, X_K]_N = 0.$$

Démonstration. D'après les propriétés du crochet de Schouten-Nijenhuis, on a $[X_H, X_K]_N \in A^5(\mathbb{R}^4)$ donc nul

C. k -Systèmes hamiltoniens sur une variété k -symplectique

On va montrer que les propriétés démontrées dans l'exemple précédent reste valable pour toute fonction basique sur une variété k -symplectique M .

Proposition II.3 Pour toute fonction $H \in C^\infty(M, \mathbb{R})$ basique sur M , on peut associer un champ de k -vecteurs $X_H = X_H^1 \wedge \dots \wedge X_H^k$ tel que le crochet de Schouten-Nijenhuis $[X_H, X_K]_N$ des deux k -vecteurs X_H et X_K associés aux fonctions H et K est nul.

Démonstration. Soit $H \in C^\infty(M, \mathbb{R})$ basique sur M on peut associer k champs de vecteurs X_H^1, \dots, X_H^k tels que

$$i(X_H^p)\theta^p = -dH.$$

Par rapport à un système de coordonnées locales adaptées $(x^{p_i}, x^i)_{1 \leq p \leq k, 1 \leq i \leq n}$, le champ de vecteurs X_H^p s'écrit :

$$X_H^p = - \sum_{i=1}^n \frac{\partial H}{\partial x^i} \frac{\partial}{\partial x^{p_i}}.$$

Considérons le champ de k -vecteurs $X_H = X_H^1 \wedge \dots \wedge X_H^k$, par un calcul direct on peut montrer que :

$$X_H = X_H^1 \wedge \dots \wedge X_H^k = \sum_{1 \leq i_1, \dots, i_k \leq n} (-1)^k \left(\frac{\partial H}{\partial x^{i_1}} \dots \frac{\partial H}{\partial x^{i_k}} \right) \frac{\partial}{\partial x^{1i_1}} \wedge \dots \wedge \frac{\partial}{\partial x^{ki_k}}.$$

Soient X_H et X_K deux champs de k -vecteurs associés aux fonctions H et K . D'après les formules précédentes du crochet de Schouten-Nijenhuis, et le faite que les fonctions H et K sont basiques sur M , on montre que

$$[X_H, X_K]_N = 0.$$

ce qui achèvent la démonstration

Soit M une variété différentiable munie d'une structure k -symplectique $(\theta^1, \dots, \theta^k; \mathfrak{F})$ et on suppose de plus que le feuilletage \mathfrak{F} est un feuilletage riemannien. Localement, on a :

$\theta^p_U = \sum_{i=1}^n dx^{pi} \wedge dx^i$. et tout champ de vecteurs $X \in \mathfrak{X}(\mathfrak{M})$ peut s'écrire localement sous la forme :

$$X = \sum_{1 \leq q \leq k, 1 \leq i \leq n} X^{qi} \frac{\partial}{\partial x^{qi}} + \sum_{1 \leq i \leq n} X^i \frac{\partial}{\partial x^i}.$$

On note par $\mathcal{V}\mathcal{X}$ et $\mathcal{H}\mathcal{X}$ respectivement la partie verticale et la partie horizontale de X :

$$\mathcal{V}\mathcal{X} = \sum_{\infty \leq \Pi \leq \|\infty \leq \setminus} \mathcal{X}^{\Pi} \frac{\partial}{\partial \mathfrak{S}^{\Pi}}$$

et

$$\mathcal{H}\mathcal{X} = \sum_{\infty \leq \setminus} \mathcal{X}^{\setminus} \frac{\partial}{\partial \mathfrak{S}^{\setminus}}.$$

Dfinition II.1 Soient $X^1, \dots, X^k \in \mathfrak{X}(\mathfrak{M})$, k champs de vecteurs. On dit que (X^1, \dots, X^k) est un k -système hamiltonien par rapport $(\theta^1, \dots, \theta^k; \mathfrak{S})$ s'il existe $H = (H^1, \dots, H^k) \in C^\infty(M, \mathbb{R}^k)$ tel que :

$$\begin{cases} i(X^p)\theta^p = -dH^p \\ i(\mathcal{V}\mathcal{X}^\vee)\theta^q = 0, \text{ pour } q \neq p. \end{cases}$$

Dans ce cas on note (X^1, \dots, X^k) par (X^1_H, \dots, X^k_H) et H est appelée application hamiltonienne associée à (X^1_H, \dots, X^k_H) .

Pour $p = 1, \dots, k$, on a localement $X^p_H = \sum_{1 \leq q \leq k, 1 \leq i \leq n} X^{p,qi} \frac{\partial}{\partial x^{qi}} + \sum_{1 \leq i \leq n} X^{p,i} \frac{\partial}{\partial x^i}$, et, donc, les équations de la définition précédente montrent que

$$\begin{aligned} \frac{\partial H^p}{\partial x^i} &= -X^{p,pi} \\ \frac{\partial H^p}{\partial x^{pi}} &= X^{p,i} \\ \frac{\partial H^p}{\partial x^{qi}} &= 0, \text{ pour } q \neq p \\ X^{p,qi} &= 0, \text{ pour } q \neq p \end{aligned}$$

par suite,

$$X^p_H = - \sum_{1 \leq i \leq n} \frac{\partial H^p}{\partial x^i} \frac{\partial}{\partial x^{pi}} + \sum_{1 \leq i \leq n} \frac{\partial H^p}{\partial x^{pi}} \frac{\partial}{\partial x^i}$$

et les composantes H^p de l'application hamiltonienne H s'écrivent :

$$H^p = H^p(x^{pi}, x^i).$$

Notons donc qu'à toute application hamiltonienne $H = (H^1, \dots, H^k)$ on peut associer un k -vecteur $X_H = X^1_H \wedge \dots \wedge X^k_H$.

Lemme II.1 Soient $X \in A^p(M)$ un champ de p -vecteurs et Y_1, \dots, Y_k des champs de vecteurs, alors le crochet de Schouten-Nijenhuis $[X, Y_1 \wedge \dots \wedge Y_k]_N$ est égal :

$$[X, Y_1 \wedge \dots \wedge Y_k]_N = \sum_{r=0}^{k-1} (-1)^{r(p-1)} \left(\bigwedge_{i=1}^r Y_i \right) \wedge [X, Y_{r+1}]_N \wedge \left(\bigwedge_{i=r+2}^k Y_i \right).$$

Démonstration. On sait que, pour $P \in A^p(M)$, $Q \in A^q(M)$ et $R \in A(M)$

$$[P, Q \wedge R]_N = [P, Q]_N \wedge R + (-1)^{(p-1)q} Q \wedge [P, R]_N.$$

On démontre le lemme par récurrence sur k . Pour $k = 2$ le lemme découle immédiatement de la formule précédente. Or on a $[X, Y_1 \wedge \dots \wedge Y_k]_N = [X, Y_1 \wedge \dots \wedge Y_{k-1}]_N \wedge Y_k + (-1)^{(p-1)(k-1)} Y_1 \wedge \dots \wedge Y_{k-1} \wedge [X, Y_k]_N$, donc l'hypothèse de récurrence : $[X, Y_1 \wedge \dots \wedge Y_{k-1}]_N = \sum_{r=0}^{k-2} (-1)^{r(p-1)} (\bigwedge_{i=1}^r Y_i) \wedge [X, Y_{r+1}]_N \wedge (\bigwedge_{i=r+2}^{k-1} Y_i)$ montre $[X, Y_1 \wedge \dots \wedge Y_k]_N = \sum_{r=0}^{k-1} (-1)^{r(p-1)} (\bigwedge_{i=1}^r Y_i) \wedge [X, Y_{r+1}]_N \wedge (\bigwedge_{i=r+2}^k Y_i)$.

Lemme II.2 Soient X_1, \dots, X_k, Y des champs de vecteurs. Alors on a :

$$[X_1 \wedge \dots \wedge X_k, Y]_N = \sum_{s=0}^{k-1} (\bigwedge_{i=1}^s X_i) \wedge [X_{s+1}, Y]_N \wedge X_{s+2} \wedge \dots \wedge X_k.$$

Démonstration. D'après les propriétés du crochet de Schouten-Nijenhuis on a, pour tous $P \in A^p(M), Q \in A^q(M)$ et $R \in A^r(M)$,

$$[P \wedge R, Q]_N = P \wedge [R, Q]_N \wedge R + (-1)^{(q-1)r} [P, Q]_N \wedge R.$$

On démontre le lemme par récurrence sur k . D'Aprèsaprès la formule précédente, le lemme est évident pour $k = 2$. Or $[X_1 \wedge \dots \wedge X_k, Y]_N = X_1 \wedge \dots \wedge X_{k-1} \wedge [X_k, Y]_N + [X_1 \wedge \dots \wedge X_{k-1}, Y]_N \wedge X_k$; donc l'hypothèse de récurrence : $[X_1 \wedge \dots \wedge X_{k-1}, Y]_N = \sum_{s=0}^{k-2} (\bigwedge_{i=1}^s X_i) \wedge [X_{s+1}, Y]_N \wedge X_{s+2} \wedge \dots \wedge X_{k-1}$ montre que $[X_1 \wedge \dots \wedge X_k, Y]_N = X_1 \wedge \dots \wedge X_{k-1} \wedge [X_k, Y]_N + \sum_{s=0}^{k-2} (\bigwedge_{i=1}^s X_i) \wedge [X_{s+1}, Y]_N \wedge X_{s+2} \wedge \dots \wedge X_k$ d'où le lemme.

Des deux lemmes précédents on déduit la proposition suivante :

Proposition II.4 Si H et K sont deux applications hamiltoniennes alors le crochet de Schouten-Nijenhuis $[X_H, X_K]_N$ des deux k -vecteurs $X_H = X_H^1 \wedge \dots \wedge X_H^k$ et $X_K = X_K^1 \wedge \dots \wedge X_K^k$ associés à H et K est un $2k - 1$ vecteur défini par :

$$\sum_{r=0}^{k-1} \sum_{s=0}^{k-1} (-1)^{r(k-1)} (\bigwedge_{i=1}^r X_K^i) \wedge (\bigwedge_{j=1}^s X_H^j) \wedge [X_H^{s+1}, X_K^{r+1}]_N \wedge (\bigwedge_{j=s+2}^k X_H^j) \wedge (\bigwedge_{i=r+2}^k X_K^i)$$

D. Crochet de Poisson

Proposition II.5 Soient H, K deux applications hamiltoniennes et $(X_H^1, \dots, X_H^k), (X_K^1, \dots, X_K^k)$ les systèmes hamiltoniens associés. L'application

$$\{\{, \}\} : C^\infty(M, \mathbb{R}^k) \times C^\infty(M, \mathbb{R}^k) \longrightarrow \mathbb{R}^k$$

définie par :

$$\{\{H, K\}\} = (\{\{H, K\}\}^1, \dots, \{\{H, K\}\}^k)$$

avec

$$\{\{H, K\}\}^p = \theta^p(X_H^p, X_K^p)$$

satisfait

$$[X_H^p, X_K^p] = X_{\{\{H, K\}\}^p}^p.$$

Démonstration. On a, pour tout $(p = 1, \dots, k)$,

$$i([X_H^p, X_K^p])\theta^p = [\mathcal{L}_{\mathcal{X}_H^\vee}, \mathcal{X}_K^\vee]\theta^\vee = \lceil(\theta^\vee(\mathcal{X}_H^\vee, \mathcal{X}_K^\vee)) = -\lceil\{\{H, K\}\}^\vee.$$

Montrons aussi que $i(\mathcal{V}[\mathcal{X}_H^\vee, \mathcal{X}_K^\vee])\theta^\Pi = \iota$ pour $p \neq q$. Dans un système de coordonnées locales adaptées $(x^{pi}, x^i)_{1 \leq p \leq k, 1 \leq i \leq n}$ on a

$$X_H^p = - \sum_{1 \leq i \leq n} \frac{\partial H^p}{\partial x^i} \frac{\partial}{\partial x^{pi}} + \sum_{1 \leq i \leq n} \frac{\partial H^p}{\partial x^{pi}} \frac{\partial}{\partial x^i}$$

et

$$X_K^p = - \sum_{1 \leq i \leq n} \frac{\partial K^p}{\partial x^i} \frac{\partial}{\partial x^{pi}} + \sum_{1 \leq i \leq n} \frac{\partial K^p}{\partial x^{pi}} \frac{\partial}{\partial x^i}.$$

Or $\frac{\partial H^p}{\partial x^{qi}} = \frac{\partial K^p}{\partial x^{qi}} = 0$ pour $p \neq q$, donc on peut écrire

$$[X_H^p, X_K^p] = \sum_{1 \leq i \leq n} F(x^{pi}, x^i) \frac{\partial}{\partial x^{pi}} + \sum_{1 \leq i \leq n} G(x^{pi}, x^i) \frac{\partial}{\partial x^i}$$

avec

$$\mathcal{V}[\mathcal{X}_H^\vee, \mathcal{X}_K^\vee] = \sum_{\infty \leq \nu \leq \setminus} \mathcal{F}(\mathcal{S}^{\nu'}, \mathcal{S}^{\nu}) \frac{\partial}{\partial \mathcal{S}^{\nu'}}$$

d'où $i(\mathcal{V}[\mathcal{X}_H^\vee, \mathcal{X}_K^\vee])\theta^\Pi = \iota$ pour $p \neq q$.

Soit $\mathfrak{h}(M)$ l'ensemble des applications hamiltoniennes de la structure k -symplectique $(\theta^1, \dots, \theta^k; E)$.

Proposition II.6 La correspondance $(H, K) \mapsto \{\{H, K\}\}$ de $\mathfrak{h}(M) \times \mathfrak{h}(M)$ dans $\mathfrak{h}(M)$ est une application \mathbb{R} -bilinéaire antisymétrique vérifiant les propriétés suivantes :

1. les composantes $\{\{H, K\}\}^p$ de $\{\{H, K\}\}$ s'écrivent, dans un système de coordonnées locales adaptées $(x^{pi}, x^i)_{1 \leq p \leq k, 1 \leq i \leq n}$, sous la forme :

$$\{\{H, K\}\}^p = - \sum_{s=1}^n \left(\frac{\partial H^p}{\partial x^s} \frac{\partial K^p}{\partial x^{ps}} - \frac{\partial H^p}{\partial x^{ps}} \frac{\partial K^p}{\partial x^s} \right).$$

2. $\{\{, \}\}$ confère à $\mathfrak{h}(M)$ une structure d'algèbre de Lie de dimension infinie.

Démonstration. On a d'après la proposition précédente :

$$\{\{H, K\}\}^p = \theta^p(X_H^p, X_K^p) = X_H^p K^p = \sum_{1 \leq i \leq n} \left(\frac{\partial H^p}{\partial x^i} \frac{\partial K^p}{\partial x^{pi}} - \frac{\partial H^p}{\partial x^{pi}} \frac{\partial K^p}{\partial x^i} \right).$$

Montrons que $\{\{, \}\}$ vérifie l'identité de Jacobi. On a

$$\begin{aligned} & \{H, \{K, L\}\}^p + \{K, \{L, H\}\}^p + \{L, \{H, K\}\}^p \\ &= -\theta^p(X_H^p, X_{\{K, L\}}^p) - \theta^p(X_K^p, X_{\{L, H\}}^p) - \theta^p(X_L^p, X_{\{H, K\}}^p) \\ &= -\theta^p(X_H^p, [X_K^p, X_L^p]) - \theta^p(X_K^p, [X_L^p, X_H^p]) - \theta^p(X_L^p, [X_H^p, X_K^p]) \\ &= -d\theta^p(X_H^p, X_K^p, X_L^p) \\ &= 0. \end{aligned}$$

Donc $(\mathfrak{h}(M), \{\{, \}\})$ est une algèbre de Lie de dimension infinie. Soient H une application hamiltonien et (X_H^1, \dots, X_H^k) le k -système hamiltonien associé, alors on la définition suivante :

Dfinition II.2 Soient $X_H = (X_H^1, \dots, X_H^k)$, et $X_K = (X_K^1, \dots, X_K^k)$ les k -systèmes hamiltoniens associés aux applications hamiltoniennes H et K . Alors le crochet $[[X_H, X_K]]$ défini par :

$$[[X_H, X_K]] = ([X_H^1, X_K^1], \dots, [X_H^k, X_K^k])$$

vérifie

$$[[X_H, X_K]] = X_{\{\{H, K\}\}}.$$

-
- ¹ A. AWANE, *Sur une gnralisation des structures symplectiques*, Thse Strasbourg (1984).
- ² A. AWANE, *k-symplectic structures*, Journal of Mathematical physics 33 (1992) 4046-4052. U.S.A.
- ³ A. AWANE, *Structures k-symplectiques*, Thse Mulhouse (1992).
- ⁴ A. AWANE, *G-espaces k-symplectiques homognes*, Journal of Geometry and Physics. 13(1994) 139-157. North-Holland.
- ⁵ A. AWANE, *Some affine properties of the k-symplectic manifolds*, *Beiträge zur Algebra und Geometrie* "Contribution to Algebra and Geometry" Volume 39 (1998) N°1, 75-83. Germany
- ⁶ A. AWANE, *Systmes extrieures k-symplectiques*, Rend. Sem. Mat. Univ. Pol. Torino. Vol 56, 1(1998) 65-80.
- ⁷ A. AWANE, M. GOZE, *Pfaffian systems, k-symplectic systems*. Kluwer Academic Publishers. Dordrecht / Boston / London (june 2000).
- ⁸ M. DE LEÓN, E. MERINO, J. OUBIÑA, P.R. RODRIGUES and M.R. SALGADO, *Hamiltonian Systems on k-cosymplectic manifolds*, J. Math. Phys. 33, 4046-52 (1998).
- ⁹ M. GOZE - Y. HARAGUCHI *Sur les r-systmes de contact*. CRAS, Paris, (1982), T294 SI 95-97.
- ¹⁰ I.V. KANATCHIKOV, *On the Duffin-Petiau formulation of the covariant Hamiltonian Dynamics in field theory*, Rep. Mayh. Phys. 4149-90 (1998), hep-th99/11175.
- ¹¹ P.MOLINO *Gomtrie de Polarisation*. Feuilletage et quantification gomtrique. Travaux en cours Hermann (1984) 37-53.
- ¹² P.MOLINO *Gomtrie globale des feuilletages riemanniens*. Proc. Kon. Nederl. Akad. Ser.A, 1,85(1982) 45-76.
- ¹³ Y. Nambu, *Generalised Hamiltonian Dynamics*. Physical Review D Volume 7, Number 8, 15 April 1973.
- ¹⁴ L.K. NORRIS, *Symplectic geomery on T^*M derived from n-symplectic geometry on LM*, J. Geometry and Physics 13 (1998), 51-78.
- ¹⁵ M. PUTA, *Some Remarks on the k-symplectic manifolds*. Tensors.Vol. 47. Num. 2 (August 1988)109-115.
- ¹⁶ P.R. RODREGUES, *Ageometry for Lagrangians on the bundle $\mathbb{R}^n \times T_n^1\mathcal{M}$* , Rendiconti di Matematica, Serie VII Volume, Roma (1998).

Adresse : FS Ben M'sik. B.p. 7955. Boulevard Driss Harti. Casablanca. Morocco