

# Connexions ayant la propriété tensorielle associée à une transformation projectif quaternionique

Viorel Mihăilescu, Constantin Udriște

## Abstract

Un exemple classique de tenseur associé à une connexion affine  $\Gamma_{jk}^i$  sur l'espace projectif réel est le tenseur  $\Pi_{jk}^i$  du Thomas. Un tenseur analogue sur l'espace projectif complexe est la tenseur  $M_{jk}^i$  du Vrănceanu [8].

Dans le présent article on fait une étude des transformations projectives quaternionique qui permettent d'associer à une connexion affine un champ tensoriel  $Q_{\beta\gamma}^\alpha$ . Le problème a été proposé par Vrănceanu [8].

Dans la partie finale on montre qu'on peut considérer sur les variétés localement projectives complexes un champ tensoriel ayant comme composantes les coefficients  $M_{jk}^i$ , ainsi que Hangan [1-3] montre que sur les variétés localement projectives réels on peut considérer un champ tensoriel ayant comme composantes les coefficients  $\Pi_{jk}^i$  tensoriel ayant comme composantes les coefficients  $\Pi_{jk}^i$ .

**Mathematics Subject Classification:** 53B05, 53C05

**Key Words:** transformation projective quaternionique, equation Bortolotti-Vrănceanu-Hangan, tenseur Thomas-Vrănceanu-Hangan.

## 1 Derivées partielles de la transformation projectif quaternionique

Soit  $H$  le corps des quaternions et  $D : a_l q^l + a \neq 0$ , une ensemble ouvert de  $H^n$ . La transformation

$$(1) \quad \mathcal{T} : \mathcal{D} \rightarrow \mathcal{H}^n, \quad \Pi^{h'} = (-\downarrow \Pi^\downarrow + \uparrow)(-\downarrow \Pi^\downarrow + \uparrow)^{-\infty}; \quad \langle, \downarrow = \infty, \epsilon, \dots, \setminus$$

où  $a_l^h, a^h, a_l, a$  sont des quaternions constantes, on appelle *transformation projectif quaternionique*.

Dans ce paragraphe nous remémorons quelques résultats établies par Marchiafava [4].

En différentiant l'égalité

$$q^{h'}(a_l q^l + a) = a_l^h q^l + a^h$$

nous obtenons que la différentielle de la fonction  $q^{h'}$  peut être mise sous la forme

$$(2) \quad dq^{h'} = A_l^h dq^l Q,$$

où

$$(3) \quad A_l^h = -q^{h'} a_l + A_l^h$$

$$(4) \quad Q = (a_l q^l + a)^{-1}.$$

En différentiant l'égalité (3) et tenant compte de (2), nous en trouverons

$$(5) \quad dA_l^h = -A_s^h dq^s Q a_l.$$

En différentiant l'égalité

$$(a_l q^l + a)Q = 1$$

nous obtenons

$$(6) \quad dQ = -Q a_l dq^l Q.$$

Dans ce qui suit, les indices latins  $h, l, s, \dots$  prennent les valeurs de 1 à  $n$  et les indices grecs  $\alpha, \beta, \dots$  de 1 à  $4n$ .

Aussi, il sera utile de noter

$$e_{4h-3} = 1, \quad e_{4h-2} = i, \quad e_{4h-1} = j, \quad e_{4h} = k; \quad h = 1, 2, \dots, n,$$

où  $\{1, i, j, k\}$  est la base canonique du  $\mathbf{R}^4$ .

Si nous écrivons les variables quaternioniques apparaissant dans (1) sous la forme

$$(7) \quad q^k = x^{4h-3} + x^{4h-2}i + x^{4h-1}j + x^{4h}k$$

alors les égalités (2), (5), (6) nous montrent que les dérivées des fonctions  $q^{h'}$ ,  $A_s^h$ ,  $Q$  par rapport aux variables réels  $x^\alpha$  sont

$$(8) \quad \frac{\partial q^{h'}}{\partial x^\alpha} = A_l^h e_\alpha Q$$

$$(9) \quad \frac{\partial A_s^h}{\partial x^\alpha} = -A_l^h e_\alpha Q a_s$$

$$(10) \quad \frac{\partial Q}{\partial x^\alpha} = -Q a_l e_\alpha Q,$$

où  $\alpha = 4l - 3, 4l - 2, 4l - 1, 4l$ .

De l'égalité (8) nous obtenons

$$(11) \quad A_l^h = \frac{\partial q^{h'}}{\partial x^{4l-3}} Q^{-1}$$

et aussi

$$(12) \quad \frac{\partial q^{h'}}{\partial x^\alpha} = \frac{\partial q^{h'}}{\partial x^{4l-3}} Q^{-1} e_\alpha Q,$$

où  $\alpha = 4l - 2, 4l - 1, 4l$ .

## 2 Equations Bortolotti-Vranceanu-Hangan satisfaites par les transformations projectives quaternioniques

Si nous écrivons les fonctions quaternioniques  $q^{h'}$  définies par (1) sous les forme

$$(13) \quad q^{h'} = x^{4h'-3} + x^{4h'-2}i + x^{4h'-1}j + x^{4h'}k$$

et si nous introduisons leur dérivées partielles par rapport aux variables réels  $x^{4l-3}, x^{4l-2}, x^{4l-1}, x^{4l}$  dans l'égalité (8), alors nous constaterons que pour  $\alpha = 4h - 3, 4h - 2, 4h - 1, 4h$  est vraie l'égalité

$$\bar{A}_l^h e_\alpha \bar{Q} = \frac{\partial x^{\alpha'}}{\partial x^{4l-3}} + \frac{\partial x^{\alpha'}}{\partial x^{4l-2}}i + \frac{\partial x^{\alpha'}}{\partial x^{4l-1}}j + \frac{\partial x^{\alpha'}}{\partial x^{4l}}k.$$

En prenant les conjuguées dans cette égalité et tenant compte de la formule (11) nous obtenons

$$(14) \quad \bar{e}_\alpha \frac{\partial q^{h'}}{\partial x^{4l-3}} = Q^{-1} \left( \frac{\partial x^{\alpha'}}{\partial x^{4l-3}} - \frac{\partial x^{\alpha'}}{\partial x^{4l-2}}i - \frac{\partial x^{\alpha'}}{\partial x^{4l-1}}j - \frac{\partial x^{\alpha'}}{\partial x^{4l}}k \right) Q.$$

En identifiant  $\mathbf{R}^{4n} \equiv H^n$  par les formules (7), la transformation  $\mathcal{T}$  peut s'écrire sous la forme

$$(1') \quad x^{\alpha'} = x^\alpha(x^1, x^2, \dots, x^{4n}); \quad \alpha' = 4h' - 3, 4h' - 2, 4h' - 1, 4h'.$$

**Lemma 1.** Si  $\Delta = \left| \frac{\partial x^{\alpha'}}{\partial x^\beta} \right|$  est le Jacobian de la transformation  $\mathcal{T}$ , alors nous avons

$$(15) \quad \Delta = K \|Q\|^{4(n+1)},$$

où  $K$  est une constante réels.

**Démonstration.** En effet, si tous les quaternions  $a_1, a_2, \dots, a_n$  sont nuls, alors l'égalité (15) est évidemment vraie. Si ces quaternions ne sont pas tout nuls, par exemple  $a_1 \neq 0$ , alors nous avons

$$\mathcal{T} = \mathcal{T}_\infty \circ \mathcal{T}_\epsilon \circ \mathcal{T}_\Im,$$

où les transformations  $\mathcal{T}_\infty, \mathcal{T}_\epsilon, \mathcal{T}_\Im$  sont définies par les formules

$$\mathcal{T}_\infty : \Pi^{\alpha'} = [\uparrow^{\langle} - \uparrow_\infty^{\langle} (\uparrow_\infty)^{-\infty} \uparrow] \Pi^\infty + [\uparrow_\downarrow^{\langle} - \uparrow_\infty^{\langle} (\uparrow_\infty)^{-\infty} \uparrow_\downarrow] \Pi^\dagger + \uparrow_\infty^{\langle} (\uparrow_\infty)^{-\infty}$$

$$\mathcal{T}_\epsilon : \Pi^{\infty'} = (\Pi^\infty)^{-\infty}, \quad \Pi^{\langle'} = \Pi^{\langle} (\Pi^\infty)^{-\infty}$$

$$\mathcal{T}_\Im : \Pi^{\infty'} = \uparrow_\downarrow \Pi^\dagger + \uparrow, \quad \Pi^{\langle'} = \Pi^{\langle}.$$

Donc

$$(16) \quad \Delta = \Delta_1 \Delta_2 \Delta_3$$

où  $\Delta_1, \Delta_2, \Delta_3$  sont les Jacobiens des transformations  $\mathcal{T}_\infty, \mathcal{T}_\epsilon, \mathcal{T}_\exists$  calculées dans les points:

$$(\mathcal{T}_\epsilon \circ \mathcal{T}_\exists)(\Pi^\infty, \Pi^\epsilon, \dots, \Pi^\setminus), \mathcal{T}_\exists(\Pi^\infty, \Pi^\epsilon, \dots, \Pi^\setminus), (\Pi^\infty, \Pi^\epsilon, \dots, \Pi^\setminus)$$

Les déterminants  $\Delta_1$  et  $\Delta_3$  sont constants et le Jacobien de la transformation  $\mathcal{T}_\epsilon$  est  $\|q^1\|^{-4(n+1)}$ . Parce que

$$\mathcal{T}_\exists(\Pi^\infty, \Pi^\epsilon, \dots, \Pi^\setminus) = (Q^{-\infty}, \Pi^\epsilon, \dots, \Pi^\setminus)$$

il résulte que

$$\Delta_2 = \|Q\|^{4(n+1)}.$$

En posant  $K = \Delta_1 \Delta_3$  dans les formules (16), nous obtenons (15). Si  $\Delta$  ne s'annule pas, nous pouvons former les fonctions quaternionique

$$(17) \quad A_l = \frac{1}{\Delta} \left( \frac{\partial \Delta}{\partial x^{4l-3}} + \frac{\partial \Delta}{\partial x^{4l-2}} i + \frac{\partial \Delta}{\partial x^{4l-1}} j + \frac{\partial \Delta}{\partial x^{4l}} k \right).$$

En dérivant par rapport à  $x^{4l-3}, x^{4l-2}, x^{4l-1}, x^{4l}$  l'égalité

$$\|Q\|^2 = Q \cdot \bar{Q}$$

et tenant compte de (10) et (15), la formule (17) s'écrit

$$(17') \quad A_l = -4(n+1) \overline{Q a_l}.$$

En dérivant l'égalité (8) par rapport à  $x^\beta$  et utilisant les formules (9), (10), (12), (17') nous démontrons le

**Lemma 2.** *Les composantes  $q^{h'}$  de la transformation  $\mathcal{T}$  satisfont les équations aux dérivées partielles suivantes:*

$$(18) \quad \frac{\partial^2 q^{h'}}{\partial x^\alpha \partial x^\beta} = \frac{1}{4(4+1)} \left( \frac{\partial q^{h'}}{\partial x^{4l-3}} Q^{-1} e_\alpha \bar{A}_s e_\beta Q + \frac{\partial q^{h'}}{\partial x^{4s-3}} Q^{-1} e_\beta \bar{A}_l e_\alpha Q \right),$$

où

$$\alpha = 4l - 3, 4l - 2, 4l - 1, 4l \quad \text{et} \quad \beta = 4s - 3, 4s - 2, 4s - 1, 4s.$$

### 3 Le tenseur Thomas-Vrănceanu-Hangan associé à une transformation projectifs quaternionique

Soit  $V_{4n}$  une variété différentiable de dimension  $4n$ . Nous pouvons introduire dans chaque voisinage des coordonnées  $(x^\alpha)$  les coordonnées quaternioniques  $(q^h)$  définies par (7).

Si nous pouvons recouvrir la variété  $V_{4n}$  par un système de voisinages de coordonnées de sorte que dans l'intersection des deux voisinages de coordonnées quaternioniques  $(q^h)$  et  $(q^{h'})$  les coordonnées d'un même point soient liées par des formules de

la forme (1) et les formules (1') qui relient les coordonnées réels  $(x^\alpha)$   $(x^{\alpha'})$  satisfassent la condition

$$\Delta = \left| \frac{\partial x^{\alpha'}}{\partial x^\beta} \right| \neq 0$$

alors nous dirons que  $V_{4n}$  est un variété *localement projectif quaternionique*.

L'espace projectif quaternionique  $P_n(H)$  est une variété de ce type, il pouvant être recouvert par  $(n + 1)$  voisinages de coordonnées, où les formules de passage ont la forme

$$q^{1'} = (q^1)^{-1}, \quad q^{h'} = q^h (q^1)^{-1}.$$

Soit  $\Gamma_{\alpha\beta}^\gamma$ ,  $\Gamma_{\alpha'\beta'}^{\gamma'}$  les coefficients d'une connexion affine symétrique dans les voisinages de coordonnées  $(q^h)$ ,  $(q^{h'})$  et  $\Gamma_\beta = \Gamma_{\alpha,\beta}^\alpha$ ,  $\Gamma_{\beta'} = \Gamma_{\alpha'\beta'}^{\alpha'}$  les coefficients de la connexion contractée. Si dans les points communs de ces voisinages considérons les formules (1'), alors entre ces coefficients nous avons les relations suivantes

$$(19) \quad \frac{\partial^2 x^{\gamma'}}{\partial x^\alpha \partial x^\beta} = \Gamma_{\lambda'\eta'}^{\gamma'} \frac{\partial x^{\lambda'}}{\partial x^\alpha} \frac{\partial x^{\eta'}}{\partial x^\beta} - \Gamma_{\alpha\beta}^\lambda \frac{\partial x^{\gamma'}}{\partial x^\lambda}$$

$$(20) \quad \frac{1}{\Delta} \frac{\partial \Delta}{\partial x^\alpha} = \Gamma_{\lambda'} \frac{\partial x^{\lambda'}}{\partial x^\alpha} - \Gamma_\alpha.$$

Attachons aux coefficients  $\Gamma_{\alpha\beta}^\gamma$ ,  $\Gamma_\beta$  les quaternions

$$(21) \quad \begin{aligned} \Sigma_{\alpha\beta}^h &= \Gamma_{\alpha\beta}^{4h-3} + \Gamma_{\alpha\beta}^{4h-2}i + \Gamma_{\alpha\beta}^{4h-1}j + \Gamma_{\alpha\beta}^{4h}k \\ \Sigma_h &= \Gamma_{4h-3} + \Gamma_{4h-2}i + \Gamma_{4h-1}j + \Gamma_{4h}k \end{aligned}$$

En posant  $\gamma = 4h - 3, 4h - 2, 4h - 1, 4h$  dans la formule (19) nous obtenons

$$\frac{\partial^2 q^{h'}}{\partial x^\alpha \partial x^\beta} = \Sigma_{\lambda'\eta'}^{h'} \frac{\partial x^{\lambda'}}{\partial x^\alpha} \frac{\partial x^{\eta'}}{\partial x^\beta} - \Sigma_{\alpha\beta}^\lambda \frac{\partial q^{h'}}{\partial x^\lambda}$$

Si dans cette égalité considérons  $\alpha = 4l - 3, 4l - 2, 4l - 1, 4l$  et  $\beta = 4s - 3, 4s - 2, 4s - 1, 4s$  et tenons compte des formules (17), (18), (20), alors nous pouvons écrire

$$(22) \quad \begin{aligned} &\Sigma_{\lambda'\eta'}^{h'} \frac{\partial x^{\lambda'}}{\partial x^\alpha} \frac{\partial x^{\eta'}}{\partial x^\beta} - \frac{1}{4(n+1)} \left( \frac{\partial q^{h'}}{\partial x^{4l-3}} Q^{-1} e_\alpha Q \bar{\Sigma}_l + \frac{\partial q^{h'}}{\partial x^{4s-3}} Q^{-1} e_\beta Q + \right. \\ &\quad \left. + \frac{\partial q^{h'}}{\partial x^{4s-3}} Q^{-1} e_\beta Q \bar{\Sigma}_l + \frac{\partial q^{h'}}{\partial x^{4l-3}} Q^{-1} e_\alpha Q \right) = \\ &= \frac{\partial q^{h'}}{\partial x^{4l-3}} Q^{-1} \left( \Sigma_{\alpha\beta}^t - \frac{1}{4(n+1)} \delta_l^t e_\alpha \bar{\Sigma}_s e_\beta - \frac{1}{4(n+1)} \delta_s^t e_\beta \bar{\Sigma}_l e_\alpha \right) Q. \end{aligned}$$

Nous associons aux quaternions  $\Sigma_{\alpha\beta}^h$ ,  $\Sigma_h$  les quaternions

$$(23) \quad \Pi_{\alpha\beta}^h = \Sigma_{\alpha\beta}^h - \frac{1}{4(n+1)} \delta_l^h e_\alpha \bar{\Sigma}_s e_\beta - \frac{1}{4(n+1)} \delta_s^h e_\beta \bar{\Sigma}_l e_\alpha$$

et aux quaternions  $\Sigma_{\alpha'\beta'}^{h'}, \Sigma_{h'}$  des quaternions analogues.

Soit

$$\Pi_{\alpha\beta}^h = Q_{\alpha\beta}^{4h-3} + Q_{\alpha\beta}^{4h-2}i + Q_{\alpha\beta}^{4h-1}j + Q_{\alpha\beta}^{4h}k.$$

En tenant compte de la formule (14), l'égalité (2.2) prend la forme

$$\Pi_{\lambda'\eta'}^{h'} \frac{\partial x^{\lambda'}}{\partial x^\alpha} \frac{\partial x^{\eta'}}{\partial x^\beta} = Q_{\alpha\beta}^\lambda \frac{\partial q^{h'}}{\partial x^\lambda}$$

qui est équivalent à

$$Q_{\lambda'\eta'}^{\gamma'} \frac{\partial x^{\lambda'}}{\partial x^\alpha} \frac{\partial x^{\eta'}}{\partial x^\beta} = Q_{\alpha\beta}^\lambda \frac{\partial q^{\gamma'}}{\partial x^\lambda}.$$

Nous avons donc le

**Théorème 1.** *Si  $\Gamma_{\alpha\beta}^\gamma$  est une connexion affine symétrique, alors les composantes  $Q_{\alpha\beta}^\gamma$  des quaternions  $\Pi_{\alpha\beta}^h$  (23) constituent un tenseur du troisième ordre, covariant en  $\alpha, \beta$  et contravariant en  $\gamma$ , sur  $V_{4n}$ .*

En tenant compte des égalités (21) et (23), nous observons que  $\Gamma_{\alpha\beta}^\gamma$  peut s'exprimer par  $Q_{\alpha\beta}^\gamma$  et  $\Gamma_\beta$ . Par conséquent, le problème proposé par Vrănceanu [8] d'établir si une connexion affine symétrique sur l'espace projectif quaternionique se décompose en sa connexion contractée et un tenseur est résolu. Une autre solution de ce problème est donnée par Hangan [2].

## 4 Le tenseur Thomas-Vrănceanu associé à une transformation projectif complexe

Si nous faisons pour les transformations projectives complexes une étude similaire à celle des transformations projectives quaternioniques, alors nous constaterons qu'au lieu des relations (14) nous trouvons les conditions de Cauchy-Riemann et les relations (18) deviennent les équations aux dérivées partielles d'ordre deux établies par Vrănceanu [8] pour les transformations du groupe projectif complexe.

Nous avons donc le

**Théorème 2.** *Si  $\Gamma_{jk}^i$  est une connexion affine symétrique sur une variété  $V_{2n}$  localement projectif complexe, alors les coefficients  $M_{jk}^i$  du Vrănceanu [8] constituent un tenseur du troisième ordre, covariant en  $j, k$  et contravariant en  $i$ , sur  $V_{2n}$ .*

**Acknowledgements.** A version of this paper was presented at the First Conference of Balkan Society of Geometers, Politehnica University of Bucharest, September 23-27, 1996.

## References

- [1] T.Hangan, *Equations aux dérivées partielles satisfaites par les transformations du groupe projectif au conforme*, An. Univ. București, Șt. Nat. 7, 19(1958), 33-37.
- [2] T.Hangan, *Tenseurs associés aux connexions sur certains espaces homogènes*, Bull. Math. de la Soc. Scient. Math. Phys., 8(56), 1-2(1964), 39-49.

- [3] T.Hangan, *Pseudogrupul proiectiv grassmanian*, An. Șt. Univ. Iași, (1965), 349-356.
- [4] S.Marchiafava, *Sulle varietà a struttura quaternionale generalizzata*, Rend. di Mat (VI), 3,3 (1970), 529-545.
- [5] V.Mihăilescu, *Partial differentiable equations satisfied by quaternionic projective transformation*, Sci. Bull. UPB, Series D55, 1-2 (1993), 21-29.
- [6] C.Udriște, *Projections on tensors and connections*, manuscript (1975).
- [7] C.Udriște, I.Hirică, *Family of projective projections on tensors and connections*, Balkan Journal of Geometry and Its Applications, 2,2(1997), 139-156.
- [8] Gh.Vrănceanu, *Connexions associées aux groupes fondamentaux*, Revue de Math. Pures et Appliquées, 3(1958), 29-50.

University Politehnica of Bucharest  
Department of Mathematics I  
Splaiul Independenței 313  
77206 Bucharest, Romania  
e-mail:udriste@mathem.pub.ro