

Sur la forme de Darboux généralisée III.

Par

Jôyô KANITANI

(Reçu le 19, Juin, 1956)

Etant donnés les deux formes $H_{ij}\omega^i\omega^j$, $H_{ijl}\omega^i\omega^j\omega^l$ ($i, j, l: 1 \rightarrow n$; $H = \det|H_{ij}| \neq 0$, $H_{ii}^i = H^{ij}H_{ijl} = 0$ ($l=1, \dots, n$); $\omega_k^k = a_{kj}^k dx^j$), nous pouvons déterminer uniquement une connexion $\Gamma_{\beta j}^\alpha \omega^j$ ($\alpha, \beta=0, 1, \dots, n+1$; $\Gamma_{0j}^\alpha = \delta_j^\alpha$, $\Gamma_{ij}^{n+1} = H_{ij}$, $\Gamma_{ij}^0 = M_{ij}$, $\Gamma_{n+1;j}^0 = N_j$, $\Gamma_{n+1;j}^k = N_j^k$, $\Gamma_{n+1;j}^{n+1} = 0$, $M_{ij} = M_{ji}$, $N_{ij} = N_{ji}$) qui fait correspondre à une courbe quelconque C dans l'espace R_n engendré par le point (x^1, \dots, x^n) une courbe l' (le développement de C) dans l'espace projectif S_{n+1} de telle sorte qu'il existe une hypersurface V_n qui a un contact du quatrième ordre avec les développements des courbes issues d'un point x^i de R_n . La condition pour que l'hypersurface V_n ait un contact du sixième ordre s'écrit

$$(I) \quad H_{ijl};_m - H_{ijm};_l + H_{il}(M_{jm} - N_{jm}) + H_{jl}(M_{im} - N_{im}) - H_{im}(M_{jl} - N_{jl}) - H_{jm}(M_{il} - N_{il}) = 0,$$

$$(II) \quad (M_{il} - N_{il});_m - (M_{im} - N_{im});_l + \frac{1}{2}H_{ims}(M_i^s + N_i^s) - \frac{1}{2}H_{ils}(M_m^s + N_m^s) + 2H_{il}N_m - 2H_{im}N_l = 0,$$

$$(III) \quad H_{ij}^s R_{kstm} + H_{jk}^s R_{istm} + H_{ik}^s R_{jstm} = 0.$$

On désigne par $;j$ la différentiation absolue par rapport à $\omega^j = a_i^j dx^i$, où la forme $H_{ij}\omega^i\omega^j$ est prise comme forme fondamentale.

Supposons que la matrice

$$\mathfrak{M}(Q) = \begin{pmatrix} Q^s R_{s112} \cdots Q^s R_{s'n-1,n} \\ \dots \\ Q^s R_{sn12} \cdots Q^s R_{snm-1,n} \end{pmatrix}$$

soit du rang $n-2$ (le cas où le nombre du rang de cette matrice

est $n-1$ est déjà examiné dans le premier mémoire : Sur la forme de Dardoux généralisée I¹⁾).

Nous pouvons faire

$$\begin{aligned} R_{12m} &= 0, \\ R_{2klm} &= \mu_k^j R_{1jlm}. \end{aligned}$$

Nous avons alors

$$H_{fg}^q = 0 \quad (f, g=1, 2; q=3, \dots, n),$$

la matrice

$$\mathfrak{M}_1 = \begin{pmatrix} R_{1312} \cdots R_{13n-1,n} \\ \cdots \cdots \cdots \\ R_{1n12} \cdots R_{1nn-1,n} \end{pmatrix}$$

étant du rang $n-2$. Supposons que l'équation

$$D(\rho) = \begin{vmatrix} \mu_3^3 - \rho \cdots \mu_n^3 \\ \cdots \cdots \cdots \\ \mu_3^n \cdots \mu_n^n - \rho \end{vmatrix}$$

admette les racines distinctes ρ_1, \dots, ρ_m d'ordre $\lambda_1, \dots, \lambda_m$, les déterminants $D(\rho_s)$ étant du rang $n-2-h_s$. Le cas où $e \geq 3$, $h_s = \lambda_s$ est examiné au second mémoire : Sur la forme de Darboux généralisée II.²⁾

1. Nous allons nous occuper maintenant du cas où, $e=2$, $h_s = \lambda_s$ ($s=1, 2$). Nous pouvons faire alors

$$\begin{aligned} \rho_1 &= 0, \\ R_{2alm} &= 0 \quad (a=3, \dots, h_1+2), \\ R_{2ilm} &= \rho R_{1ilm} \quad (i=h_1+3, \dots, n; \rho=\rho_2). \end{aligned}$$

Portons les dans

$$\begin{aligned} H_{fg}^q R_{qotm} + H_{fg}^q R_{gotm} + H_{fg}^q R_{fotm} &= 0 \\ (f, g=1, 2; q=3, \dots, n). \end{aligned}$$

Il vient

1) Ces Mémoires, tome 28 Math., p. 226 (1954).
2) Ces Mémoires, tome 29 Math., p. 229 (1955).

$$(1. 1) \quad \begin{cases} H_{22}^1=0, H_{2q}^a=\partial_q^a H_{21}^1, H_{2q}^k=\frac{1}{2}\partial_q^k H_{22}^2, \\ H_{1q}^a=\frac{1}{2}\partial_q^a H_{11}^1, H_{1q}^k=\frac{1}{2}\partial_q^k(H_{11}^1+\rho H_{11}^2), \\ (\rho)^2 H_{11}^2+\rho(H_{11}^1-2H_{12}^2)+(H_{22}^2-2H_{21}^1)=0, \\ (a=3, \dots, h_1+2; k=h_1+3, \dots, n; q=3, \dots, n). \end{cases}$$

Supposons d'abord que

$$4H_{11}^2(H_{22}^2-2H_{21}^1)-(H_{11}^1-2H_{12}^2)^2 \neq 0, H_{22}^2-2H_{21}^1 \neq 0.$$

Dans ce cas d'après le raisonnement du n° 4 du second mémoire nous pouvons faire

$$\begin{aligned} H_{1q}^1=H_{2q}^2, H_{1a}^2=0, H_{2i}^1=0 \\ (q=3, \dots, n; a=3, \dots, h_1+2; i=h_1+3, \dots, n). \end{aligned}$$

Portant ces valeurs dans

$$\begin{aligned} H_{af}^a R_{falm} + H_{fa}^a R_{balm} + H_{fb}^a R_{aalm} = 0, \\ H_{ij}^a R_{falm} + H_{fi}^a R_{jalm} + H_{fj}^a R_{ialm} = 0, \\ (f=1, 2; a, b=3, \dots, h_1+2; i, j=h_1+3, \dots, n) \end{aligned}$$

nous obtenons

$$H_{2a}^1=0, H_{1i}^2=0, H_{ab}^a=\partial_a^a H_{b1}^1+\partial_b^a H_{a1}^1, H_{ij}^a=\partial_i^a H_{j1}^1+\partial_j^a H_{i1}^1.$$

Des équations

$$H_{ai}^a R_{falm} + H_{fa}^a R_{ialm} + H_{fi}^a R_{aalm} = 0 \quad (f=1, 2),$$

il vient

$$\begin{aligned} (H_{22}^2-2H_{21}^1)(H_{ai}^a-\partial_a^a H_{1i}^1-\partial_i^a H_{1a}^1)R_{1alm} \\ -\rho H_{11}^2(H_{ai}^a-\partial_i^a H_{2a}^2)R_{2alm} = 0, \end{aligned}$$

d'où

$$H_{ai}^h=\partial_a^h H_{1i}^1.$$

Portant cette valeur dans $H_{ia}^a=0$, nous obtenons

$$H_{ai}^h=H_{i1}^1=H_{2i}^2=0 \quad (a, b=3, \dots, h_1+2; i=h_1+3, \dots, n)$$

et, par suite,

$$H_{ij}^2=0 \quad (q=3, \dots, n).$$

Si $(\rho)^2 H_{11}^2 \neq H_{22}^2 - 2H_{21}^1$, il vient d'ailleurs

$$H_{ai}^j=\partial_i^j H_{1a}^1$$

et, par suite, grace à $H_{aa}^{\sigma}=0$,

$$\begin{aligned} H_{ai}^j &= H_a^1 = H_{a2}^2 = 0 \quad (a=3, \dots, h_1+2), \\ H_{ab}^q &= 0 \quad (q=3, \dots, n), \quad R_{ailm} = 0. \end{aligned}$$

Maintenant des équations

$$\begin{aligned} H_{aa}^{\sigma} R_{aolm} &= 0, \quad H_{aa}^{\sigma} R_{bolm} + 2H_{ab}^{\sigma} R_{aotm} = 0, \\ H_{ai}^{\sigma} R_{iolm} + 2H_{ai}^{\sigma} R_{aolm} &= 0, \\ H_{ab}^{\sigma} R_{iolm} + H_{ai}^{\sigma} R_{bolm} + H_{bi}^{\sigma} R_{aotm} &= 0, \\ H_{ii}^{\sigma} R_{aolm} + 2H_{ai}^{\sigma} R_{iolm} &= 0, \\ H_{ij}^{\sigma} R_{aolm} + H_{ia}^{\sigma} R_{jotm} + H_{ja}^{\sigma} R_{iotm} &= 0, \\ H_{ii}^{\sigma} R_{iotm} = 0, \quad H_{ii}^{\sigma} R_{jotm} + 2H_{ij}^{\sigma} R_{iotm} &= 0 \end{aligned}$$

nous pouvons tirer, proche en proche,

$$\begin{aligned} H_{aa}^1 &= 0, \quad H_{ab}^1 = 0, \quad H_{ai}^1 = 0, \quad H_{aa}^2 = 0, \\ H_{ab}^2 &= 0, \quad H_{ii}^1 = 0, \quad H_{ai}^2 = 0, \\ H_{ij}^1 &= 0, \quad H_{ii}^2 = 0, \quad H_{ij}^2 = 0. \end{aligned}$$

En résumé, nous avons

$$H_{pq}^{\sigma} = 0 \quad (p, q=3, \dots, n; \sigma=1, \dots, n),$$

et, par suite,

$$H_{pq2} = 0.$$

D'autre part

$$H_{2ap} = H_{p0} H_{2a}^{\sigma} = H_{pa} H_{21}^1$$

Or $H_{21}^1 \neq 0$, car si $H_{21}^1 = 0$, moyennant $H_{20}^{\sigma} = 0$, on aurait $H_{22}^2 = 0$ contrairement à l'hypothèse que $H_{22}^2 - 2H_{21}^1 \neq 0$. Il faut donc que

$$H_{pa} = 0 \quad (a=3, \dots, h_1+2; p=3, \dots, n).$$

De même on déduit

$$H_{pi} = 0 \quad (i=h_1+3, \dots, n; p=3, \dots, n).$$

Il vient donc

$$H_{22p} = H_{p2} H_{22}^2.$$

D'autre part

$$H_{2a2} = H_{2a} H_{21}^1, \quad H_{272} = \frac{1}{2} H_{2i} H_{22}^2.$$

Il faut donc que $H_{2p}=0$. Il résulte ainsi $H=0$ contrairement à l'hypothèse.

Si $(\rho)^2 H_{11}^2 = H_{22}^2 - 2H_{21}^1$, en posant

$$\tau = \frac{1}{2} H_{22}^2 - H_{21}^1 = \frac{1}{2} (\rho)^2 H_{11}^2 = \frac{1}{2} \rho (H_{12}^2 - \frac{1}{2} H_{11}^1)$$

et en tenant compte de $H_{1\sigma}^0=0$, $H_{2\sigma}^0=0$ nous pouvons déduire

$$\begin{aligned} \frac{1}{2} H_{11}^1 &= -\frac{n-h_1}{n+1} \frac{\tau}{\rho}, & H_{12}^2 &= \frac{n+h_1+2}{n+1} \frac{\tau}{\rho}, & \frac{1}{2} H_{11}^2 &= \frac{\tau}{\rho}, \\ \frac{1}{2} H_{22}^2 &= \frac{h_1+1}{n+1} \tau, & H_{21}^1 &= -\frac{n-h_1}{n+1} \tau. \end{aligned}$$

Portant ces valeurs dans les équations

$$\begin{aligned} H_{12}(H_{22}^2 - H_{21}^1) &= H_{22} H_{12}^2, \\ H_{11} H_{12}^1 + H_{12}(H_{12}^2 - H_{11}^1) - H_{22} H_{11}^2 &= 0, \\ H_{22} H_{2\alpha}^2 &= H_{\alpha 2}(H_{22}^2 - H_{21}^1), \\ H_{12} H_{1\alpha}^1 &= H_{1\alpha} H_{12}^1 + H_{2\alpha}(H_{12}^2 - \frac{1}{2} H_{11}^1), \end{aligned}$$

qui viennent respectivement des systèmes équations

$$\begin{aligned} H_{221} &= H_{1\alpha} H_{22}^{\alpha} = H_{12} H_{22}^2, & H_{122} &= H_{21} H_{12}^1 + H_{22} H_{12}^2, \\ H_{112} &= H_{21} H_{11}^1 + H_{22} H_{11}^2, & H_{121} &= H_{11} H_{12}^1 + H_{12} H_{12}^2, \\ H_{22\alpha} &= H_{\alpha 2} H_{22}^2, & H_{2\alpha 2} &= H_{22} H_{\alpha 2}^2 + H_{2\alpha} H_{21}^1, \\ H_{12\alpha} &= H_{\alpha 1} H_{12}^1 + H_{\alpha 2} H_{12}^2, & H_{1\alpha 2} &= H_{21} H_{1\alpha}^1 + \frac{1}{2} H_{2\alpha} H_{11}^1, \end{aligned}$$

nous obtenons

$$\rho H_{12} = H_{22}, \quad \rho H_{11} = H_{12}, \quad \rho H_{1\alpha} = H_{2\alpha}.$$

De même, nous pouvons déduire

$$\rho H_{1i} = H_{2i}.$$

Il résulte ainsi $H=0$ contrairement à l'hypothèse.

2. Supposons ensuite que

$$H_{22}^2 - 2H_{21}^1 = 0, \quad H_{11}^1 - 2H_{12}^2 \neq 0.$$

Les équations (1. 1) deviennent alors

$$\begin{aligned} H_{22}^1 &= 0, & H_{2p}^q &= \frac{1}{2} \delta_p^q H_{22}^2 \quad (p, q=3, \dots, n), \\ H_{1q}^{\alpha} &= \frac{1}{2} \delta_q^{\alpha} H_{11}^1, & H_{1q}^k &= \delta_q^k H_{12}^2, \\ \rho H_{11}^2 + H_{11}^1 &= 2H_{12}^2 \end{aligned}$$

$$(a=3, \dots, h_1+2; k=h_1+3, \dots, n).$$

Nous pouvons faire

$$H_{1a}^1 = H_{2a}^2, \quad H_{1a}^2 = 0, \quad H_{1a}^1 = H_{2a}^2.$$

Portant ces valeurs dans $H_{2\sigma}^{\sigma} = 0$, $H_{1\sigma}^{\sigma} = 0$ nous obtenons

$$H_{22}^{\sigma} = 0 \quad (\sigma = 1, \dots, n), \quad H_{12}^1 = 0,$$

$$H_{2p}^q = 0 \quad (p, q = 3, \dots, n),$$

$$H_{11}^1 = -\frac{n-h_1-1}{n+1} \rho H_{11}^2, \quad H_{12}^2 = \frac{h_1+2}{2(n+1)} \rho H_{11}^2.$$

Les équations

$$H_{ab}^{\sigma} R_{1\sigma lm} + H_{1a}^{\sigma} R_{b\sigma lm} + H_{1b}^{\sigma} R_{a\sigma lm} = 0,$$

$$H_{a\sigma}^{\sigma} R_{2\sigma lm} + H_{2a}^{\sigma} R_{a\sigma lm} = 0,$$

$$H_{ij}^{\sigma} R_{f\sigma lm} + H_{fi}^{\sigma} R_{j\sigma lm} + H_{fj}^{\sigma} R_{i\sigma lm} \quad (f=1, 2)$$

donnent maintenant

$$H_{ab}^q = \delta_a^q H_{b1}^1 + \delta_b^q H_{a1}^1, \quad H_{2a}^1 = 0,$$

$$H_{ij}^q = \delta_i^q (H_{j1}^1 + \rho H_{j1}^2) + \delta_j^q (H_{i1}^1 + \rho H_{i1}^2) \quad (q=3, \dots, n),$$

$$H_{ij}^k = \delta_i^k (H_{2j}^2 + \frac{1}{\rho} H_{j2}^1) + \delta_j^k (H_{i2}^2 + \frac{1}{\rho} H_{i2}^1)$$

$$(i, j, k = h_1+3, \dots, n)$$

tandis que l'équation

$$H_{ai}^{\sigma} R_{2\sigma lm} + H_{2a}^{\sigma} R_{i\sigma lm} + H_{2i}^{\sigma} R_{a\sigma lm} = 0$$

donne

$$H_{2i}^1 = 0, \quad H_{ai}^k = \delta_i^k H_{2a}^2.$$

Il vient donc

$$H_{1i}^2 = 0, \quad H_{a\sigma}^{\sigma} = (n+1)H_{1a}^1 = 0$$

et, par suite,

$$H_{ab}^q = 0 \quad (q=3, \dots, n), \quad H_{2a}^{\sigma} = 0 \quad (\sigma=1, \dots, n).$$

Nous avons donc

$$H_{122} = H_{1\sigma} H_{22}^{\sigma} = 0$$

$$= H_{2\sigma} H_{12}^{\sigma} = H_{22} H_{12}^2, \quad \text{d'où } H_{22} = 0,$$

$$\begin{aligned} H_{112} &= H_{2\sigma} H_{11}^\sigma = H_{21} H_{11}^1 \\ &= H_{1\sigma} H_{12}^\sigma = H_{12} H_{12}^2, \quad \text{d'où } H_{12} = 0, \\ H_{12\alpha} &= H_{1\sigma} H_{2\alpha}^\sigma = 0 \\ &= H_{\alpha\sigma} H_{12}^\sigma = H_{\alpha 2} H_{12}^2, \quad \text{d'où } H_{\alpha 2} = 0 \\ H_{12i} &= H_{1\sigma} H_{2i}^\sigma = H_{12} H_{2i}^2 = 0 \\ &= H_{i\sigma} H_{12}^\sigma = H_{i2} H_{12}^2, \quad \text{d'où } H_{i2} = 0 \end{aligned}$$

Il résulte ainsi $H=0$ contrairement à l'hypothèse.

3. Supposons maintenant que

$$4H_{11}^2 (H_{22}^2 - 2H_{21}^1) = (H_{11}^1 - 2H_{12}^2) \neq 0.$$

Dans ce cas si l'on pose

$$\sigma = \frac{1}{2} H_{11}^1 - H_{12}^2$$

il vient d'après (1. 1)

$$H_{11}^2 = -\frac{\sigma}{\rho}, \quad H_{22}^2 - 2H_{21}^1 = -\sigma\rho.$$

Portons les dans $H_{2\sigma}^\sigma = 0$, $H_{1\sigma}^\sigma = 0$. Il vient

$$\begin{aligned} H_{22}^2 &= -\frac{h_1 + 1}{n + 1} \sigma\rho, \quad H_{21}^1 = \frac{n - h_1}{2(n + 1)} \sigma\rho, \\ H_{11}^1 &= \frac{n - h_1}{n + 1} \sigma, \quad H_{12}^2 = -\frac{n + h_1 + 2}{2(n + 1)} \sigma. \end{aligned}$$

Nous pouvons faire

$$H_{1\alpha}^\alpha = 0, \quad H_{2i}^i = 0, \quad H_{14}^1 = H_{27}^2.$$

Les systèmes des équations

$$\begin{aligned} H_{221} &= H_{12} H_{22}^2, \quad H_{122} = H_{21} H_{12}^1 + H_{22} H_{12}^2, \\ H_{112} &= H_{21} H_{11}^1 + H_{22} H_{11}^2, \quad H_{121} = H_{11} H_{12}^1 + H_{12} H_{12}^2 \end{aligned}$$

donnent maintenant

$$H_{22} = \rho H_{12}, \quad H_{12} = \rho H_{11}.$$

De la même manière que n° précédent, nous pouvons déduire

$$\begin{aligned} H_{ab}^a &= \delta_a^a H_{b1}^1 + \delta_b^a H_{i1}^1, \quad H_{2a}^1 = 0, \\ H_{ij}^k &= \delta_i^k H_{1j}^1 + \delta_j^k H_{1i}^1, \quad H_{1i}^2 = 0. \end{aligned}$$

Des équations

$$H_{ai}^\sigma R_{folm} + H_{fa}^\sigma R_{ioltm} + H_{fi}^\sigma R_{aoltm} = 0 \quad (f=1, 2)$$

il suit

$$\rho(H_{ai}^\sigma - \delta_a^\sigma H_{1i}^1 - \delta_i^\sigma H_{1a}^1) R_{ioltm} - (H_{ai}^\sigma - \delta_i^\sigma H_{22}^2) R_{2aoltm} = 0$$

ce qui nous donne

$$H_{ai}^b = \delta_b^a H_{1i}^1, \quad H_{1a}^1 = H_{2a}^2.$$

Donc, grace à $H_{i\sigma}^\sigma = 0$, il vient

$$H_{ai}^b = 0, \quad H_{ij}^q = 0.$$

Puisque

$$\begin{aligned} H_{22a} &= H_{a2} H_{22}^2, & H_{2a2} &= H_{22} H_{2a}^2 + H_{2a} H_{21}^1, \\ H_{12a} &= H_{a1} H_{12}^1 + H_{a2} H_{12}^2, & H_{1a2} &= H_{21} H_{1a}^1 + \frac{1}{2} H_{2a} H_{11}^1, \\ H_{22i} &= H_{i2} H_{22}^2, & H_{2i2} &= H_{22} H_{2i}^2 \\ H_{12i} &= H_{i1} H_{12}^1 + H_{i2} H_{12}^2, & H_{1i2} &= H_{21} H_{1i}^1 \end{aligned}$$

il vient

$$H_{2a} = \rho H_{1a}, \quad H_{2i} = \rho H_{1i}.$$

Il résulte ainsi $H=0$ contrairement à l'hypothèse.

4. Supposons enfin que

$$H_{11}^2 (H_{22}^2 - 2H_{21}^1) = \frac{1}{4} (H_{11}^1 - 2H_{12}^2) = 0.$$

Puisque $\rho \neq 0$, la dernière équation de (1.1) donne

$$H_{11}^2 = 0, \quad H_{22}^2 - 2H_{21}^1 = 0.$$

Donc, comme conséquence de $H_{i\sigma}^\sigma = 0$, $H_{2\sigma}^\sigma = 0$, il vient

$$H_{11}^\sigma = H_{12}^\sigma = H_{22}^\sigma = 0 \quad (\sigma=1, \dots, n)$$

et, par suite,

$$H_{1p}^q = 0, \quad H_{2p}^q = 0 \quad (p, q=3, \dots, n).$$

Portons les dans

$$\begin{aligned} H_{ab}^\sigma R_{folm} + H_{fa}^\sigma R_{boltm} + H_{fb}^\sigma R_{aoltm} &= 0, \\ H_{ij}^\sigma R_{folm} + H_{fi}^\sigma R_{joltm} + H_{fj}^\sigma R_{ioltm} &= 0, \\ H_{ai}^\sigma R_{folm} + H_{fa}^\sigma R_{ioltm} + H_{fi}^\sigma R_{aoltm} &= 0 \\ (f=1, 2; a, b=3, \dots, h_1+2; i, j=h_1+3, \dots, n). \end{aligned}$$

Nous avons

$$\begin{aligned} H_{ab}^q &= \delta_a^q H_{b1}^1 + \delta_b^q H_{a1}^1, \quad H_{ab}^1 = 0, \\ H_{ij}^q &= \delta_i^q (H_{j1}^1 + \rho H_{j1}^2) + \delta_j^q (H_{i1}^1 + \rho H_{i1}^2), \\ H_{ai}^q &= \delta_i^q (H_{a1}^1 + \rho H_{a1}^2) + \delta_a^q H_{i1}^1, \\ H_{2q}^1 &= 0, \quad H_{1q}^1 + \rho H_{1q}^2 = H_{2q}^2 \\ &(q=3, \dots, n). \end{aligned}$$

Donc, moyennant $H_{q\sigma}^q = 0$ nous pouvons déduire

$$\begin{aligned} H_{1a}^1 &= -\frac{n-h_1-1}{n+1} \rho H_{1a}^2, \quad H_{2a}^2 = \frac{h_1+2}{n+1} \rho H_{1a}^2, \\ H_{1i}^1 &= -\frac{n-h_1}{n+1} \rho H_{1i}^2, \quad H_{2i}^2 = \frac{h_1+1}{n+1} \rho H_{1i}^2 \end{aligned}$$

de sorte que nous aurons $H_{\sigma\tau\rho} = 0$ ($\sigma, \tau, \rho = 1, \dots, n$) lorsque les H_{1q}^2 ($q=3, \dots, n$) sont tous nuls.

Si l'un au moins de H_{1q}^2 ($q=3, \dots, n$), par exemple, H_{13}^2 n'est pas nul, les équations

$$\begin{aligned} H_{223} &= H_{3\sigma} H_{22}^{\sigma} = 0, \quad H_{232} = H_{22} H_{23}^2 = \frac{h_1+2}{n+1} H_{22} \rho H_{13}^2, \\ H_{213} &= H_{3\sigma} H_{21}^{\sigma} = 0, \quad H_{231} = H_{12} H_{23}^2 = \frac{h_1+2}{n+1} H_{12} \rho H_{13}^2 \end{aligned}$$

donnent

$$H_{22} = 0, \quad H_{21} = 0.$$

Nous avons donc

$$\begin{aligned} H_{233} &= H_{32} H_{32}^2 = \frac{h_1+2}{n+1} H_{23} \rho H_{13}^2, \\ H_{332} &= H_{2\sigma} H_{33}^{\sigma} = 2H_{23} H_{31}^1 = -\frac{2(n-h_1-1)}{n+1} H_{23} \rho H_{13}^2 \end{aligned}$$

ceux qui nous donnent

$$H_{23} = 0$$

et, par suite

$$H_{2p3} = H_{3\sigma} H_{2p}^{\sigma} = 0 \quad (p=3, \dots, n)$$

D'autre part nous avons

$$H_{23p} = H_{p2} H_{23}^2 = \frac{h_1+2}{n+1} H_{2p} \rho H_{13}^2.$$

Il résulte donc $H_{2\sigma}=0$ ($\sigma=1, \dots, n$) et, par suite, $H=0$ contrairement à l'hypothèse.

Nous pouvons ainsi conclure que si les $H_{\sigma\tau\rho}$ ($\sigma, \tau, \rho=1, \dots, n$) ne sont pas tous nuls, il ne peut pas arriver que $e=2, h_s=\lambda_s$ ($s=1, 2$).

Lorsque $e=1, \lambda_1=h_1$, en faisant $\rho_1=0$, nous obtenons

$$R_{2\sigma m}=0 \quad (\sigma=1, \dots, n).$$

Dans ce cas la forme de Darboux ($\neq 0$) se réduit à l'un des trois types suivants :

$$H_{\sigma\tau\rho} \omega^\sigma \omega^\tau \omega^\rho = (H_{12} \omega^1 + \omega^2) (3H_{\sigma\tau} \omega^\sigma \omega^\tau - (n+2) (H_{12} \omega^1 + \omega^2)^2) ;$$

$$H_{\sigma\tau\rho} \omega^\sigma \omega^\tau \omega^\rho = H_{111} (\omega^1)^3, \quad H_{12} \neq 0 ;$$

$$H_{\sigma\tau\rho} \omega^\sigma \omega^\tau \omega^\rho = H_{333} (\omega^3)^3, \quad H_{12} = H_{22} = 0 .$$

5. Nous allons nous occuper ensuite du cas où l'une au moins des inégalités $h_s < \lambda_s$ est vérifiée. Nous pouvons supposer alors que $h_1 < \lambda_1$.

Les équations

$$(5. 1) \quad H_{fg}^i = 0 \quad (f, g=1, 2 ; i=3, \dots, n)$$

sont aussi vérifiées dans ce cas.

Nous pouvons faire $\rho_1=0$. Les coefficients μ_k^j de l'équation

$$R_{2jlm} = \sum_{k=3}^n \mu_k^j R_{1klm}$$

peuvent se mettre sous la forme

$$\begin{array}{l} \left. \begin{array}{l} h_1 \\ h_1' \\ h_1'' \\ h_1^{(\nu)} \end{array} \right\} \begin{array}{l} j \\ h_1 \\ h_1' \\ h_1'' \\ h_1^{(\nu)} \end{array} \left\{ \begin{array}{cccccc} \overbrace{0 \dots 0} & \overbrace{1 \dots 0} & \overbrace{0 \dots 0} & \dots & \overbrace{0 \dots 0} & \dots 0 \\ 0 \dots 0 & 0 \dots 1 & 0 \dots 0 & \dots & \dots & \dots 0 \\ 0 \dots & \dots & \dots & \dots & \dots & \dots 0 \\ 0 \dots & \dots & \dots & \dots & \dots & \dots 0 \\ 0 \dots & 0 \dots 0 & 1 \dots 0 & \dots & \dots & \dots 0 \\ 0 \dots & \dots & 0 \dots 1 & 0 \dots & \dots & \dots 0 \\ 0 \dots & \dots & \dots & \dots & \dots & \dots 0 \\ 0 \dots & 0 \dots 0 & \dots & \dots & \dots & \dots 0 \\ 0 \dots & \dots & \dots & \dots & 0 \dots 0 & \dots 0 \\ 0 \dots & \dots & \dots & \dots & 0 \dots 0 & \dots 0 \\ 0 \dots & \dots & \dots & \dots & \dots 0 & \rho_2 \dots \\ \dots & \dots & \dots & \dots & \dots & \dots \end{array} \right. \end{array}$$

de sorte que l'équation dont nous venons de mentionner se ramène à

$$(5. 2) \quad \left\{ \begin{array}{l} R_{22lm} = 0, \dots, R_{2 \lambda_1 + 2 \ l m} = 0, \\ R_{2 \ \mu_1 + 3 \ l m} = R_{1 \ \mu_1 - \lambda_1^{(s-1)} + 3 \ l m}, \\ R_{2 \ \mu_1 + \lambda_1^{(s)} + 2 \ l m} = R_{1 \ \mu_1 - \lambda_1^{(s-1)} + \lambda_1^{(s)} + 2 \ l m} \\ R_{2 \ \lambda_1 + 3 \ l m} = \rho_2 R_{1 \ \lambda_1 + 3 \ l m} \\ \dots \dots \dots \\ \left\{ \begin{array}{l} R_{2nlm} = \rho_e R_{1nlm}, \text{ si } h_e = \lambda_e \\ R_{2nlm} = \rho_e R_{1nlm} + R_{1 \ n - h_e^{(\tau)} \ l m}, \text{ si } h_e < \lambda_e \end{array} \right. \\ \left(\begin{array}{l} \mu_1 = h_1 + \dots + h_1^{(s-1)}, \quad s = 1, \dots, \tau, \\ \lambda_1 = h_1 + \dots + h_1^{(\tau)}, \quad h_1 \geq h_1' \geq \dots \geq h_1^{(\tau)} \geq 1 \end{array} \right) \end{array} \right.$$

6. L'équation

$$H_{22}^\sigma R_{i\sigma lm} + 2H_{2i}^\sigma R_{2\sigma lm} = 0 \quad (i=3, \dots, n)$$

s'écrit, grace à (5. 1)

$$H_{22}^1 R_{i1lm} + (2H_{2i}^k - \delta_i^k H_{22}^2) R_{2klm} = 0 \quad (k=3, \dots, n).$$

Faisons-y $i = \lambda_1 + 2$. Il vient d'après (5. 2)

$$H_{22}^1 = 0$$

de sorte qu'on a

$$(2H_{2i}^k - \delta_i^k H_{22}^2) R_{2klm} = 0$$

ce qui nous montre que

$$H_{2i}^k = \frac{1}{2} \delta_i^k H_{22}^2 \quad (i=3, \dots, n; k=h_1+3, \dots, n),$$

en particulier,

$$H_{2 \ \lambda_1 + 2}^{\lambda_1 + 2} = \frac{1}{2} H_{22}^2.$$

L'équation

$$H_{12}^\sigma R_{i\sigma lm} + H_{2i}^\sigma R_{1\sigma lm} + H_{1i}^\sigma R_{2\sigma lm} = 0$$

devient maintenant

$$(H_{2i}^\sigma - \delta_i^\sigma H_{12}^1) R_{1\sigma lm} + (H_{1i}^\sigma - \delta_i^\sigma H_{12}^2) R_{2\sigma lm} = 0$$

Faisons-y $i = \lambda_1 + 2$, nous obtenons

$$H_{2 \ \lambda_1 + 2}^{\lambda_1 + 2} = H_{12}^1 = \frac{1}{2} H_{22}^2.$$

Nous avons donc

$$(H_{2i}^a - \frac{1}{2} \delta_i^a H_{22}^2) R_{1\alpha t m} + (H_{1i}^a - \delta_i^a H_{12}^2) R_{2\alpha t m} = 0$$

$$(a : 3 \rightarrow h_1 + 2),$$

d'où

$$(6. 2) \quad \begin{cases} (H_{2i}^b - \frac{1}{2} \delta_i^b H_{22}^2 + H_{1i}^{b+h} - \delta_i^{b+h} H_{12}^2 = 0 & (b=3, \dots, h_1' + 2), \\ H_{2i}^d = \frac{1}{2} \delta_i^d H_{22}^2 & (d=h_1' + 3, \dots, h_1 + 2), \\ H_{1i}^u = \delta_i^u H_{12}^2 & (i=3, \dots, n; u=h_1 + h_1' + 3, \dots, n), \end{cases}$$

en particulier,

$$H_{1 \lambda_1 + 2}^{\lambda_1 + 2} = H_{12}^2, \quad \text{si } \tau > 1$$

L'équation

$$H_{11}^a R_{i\alpha t m} + 2H_{1i}^a R_{1\alpha t m} = 0$$

s'écrit

$$(6. 3) \quad H_{11}^2 R_{i2 t m} + (2H_{1i}^a - \delta_i^a H_{11}^1) R_{1\alpha t m} = 0$$

Faisons-y $i = \lambda_1 + 2$. Il vient

$$H_{1 \lambda_1 + 2}^{\lambda_1 + 2} = \frac{1}{2} H_{11}^1 = H_{12}^2, \quad \text{si } \tau > 1$$

de sorte qu'on a

$$(6. 4) \quad H_{11}^2 R_{i2 t m} + \sum_{\sigma=3}^{h_1 + h_1' + 2} (2H_{1i}^\sigma - \delta_i^\sigma H_{11}^1) R_{1\sigma t m} = 0, \quad \text{si } \tau > 1$$

7. Supposons d'abord que $\tau > 2$. Dans ce cas en faisant $i = h_1 + h_1' + h_1'' + 3$ dans (6. 4) nous obtenons

$$H_{11}^2 = 0$$

et, par suite,

$$H_{1i}^j = \frac{1}{2} \delta_i^j H_{11}^1, \quad H_{12}^2 = \frac{1}{2} H_{11}^1,$$

$$H_{2i}^j = \frac{1}{2} \delta_i^j H_{22}^2, \quad H_{21}^1 = \frac{1}{2} H_{22}^2$$

$$(i, j = 3, \dots, n).$$

Portons les dans $H_{1\sigma}^a = 0, H_{2\sigma}^a = 0$. Il vient

$$H_{11}^\sigma = H_{12}^\sigma = H_{22}^\sigma = 0 \quad (\sigma = 1, \dots, n),$$

$$H_{1\sigma}^i = H_{2\sigma}^i = 0 \quad (\sigma = 1, \dots, n; i = 3, \dots, n).$$

L'équation

$$H_{ij}^\sigma R_{2\alpha t m} + H_{2i}^\sigma R_{j\alpha t m} + H_{2j}^\sigma R_{i\alpha t m} = 0$$

s'écrit maintenant

$$(7.1) \quad (H_{ij}^\alpha - \delta_j^\alpha H_{2i}^\alpha - \delta_j^\alpha H_{2j}^\alpha) R_{2\alpha l m} + H_{2i}^1 R_{j l m} + H_{2j}^1 R_{i l m} = 0.$$

Faisons-y d'abord $i=j=\lambda_1+2$. Il vient

$$H_{\lambda_1+2}^1 = 0, \quad H_{\lambda_1+2, \lambda_1+2}^{\lambda_1+2} = 2H_{\lambda_1+2}^2$$

Faisons ensuite $j=\lambda_1+2, i \neq \lambda_1+2$. Il vient cette fois-ci

$$H_{2i}^1 = 0, \quad H_i^{\lambda_1+2} = H_{2i}^2$$

de sorte que l'équation (7.1) devient

$$(H_{ij}^\alpha - \delta_j^\alpha H_{2i}^\alpha - \delta_i^\alpha H_{2j}^\alpha) R_{\alpha o l m} = 0$$

ce qui nous donne

$$H_{ij}^k = \delta_j^k H_{2i}^2 + \delta_i^k H_{2j}^2 \quad (i, j=3, \dots, n; k=h_1+3, \dots, n).$$

De même, de l'équation

$$H_{ij}^\alpha R_{1\alpha l m} + H_{1i}^\alpha R_{j\alpha l m} + H_{1j}^\alpha R_{i\alpha l m} = 0$$

on déduit

$$H_{\lambda_1+2, \lambda_1+2}^{\lambda_1+2} = 2H_{\lambda_1+2}^1 = 2H_{\lambda_1+2}^2,$$

$$H_i^{\lambda_1+2} = H_{1i}^1 = H_{2i}^2 \quad (i \neq \lambda_1+2),$$

$$(H_{ij}^\alpha - \delta_i^\alpha H_{j1}^1 - \delta_j^\alpha H_{i1}^1) R_{\alpha l m} + H_{1i}^2 R_{j2 l m} + H_{1j}^2 R_{i2 l m} = 0$$

$$(a: 3 \rightarrow h_1+2)$$

Faisons-y d'abord $i=j=h_1+h_1'+3$, et puis $j=h_1+h_1'+3, i \neq h_1+h_1'+3$. Il vient

$$H_{h_1+h_1'+3}^2 = 0, \quad H_{1i}^2 = 0.$$

Nous avons ainsi

$$H_{ij}^k = \delta_j^k H_{1i}^1 + \delta_i^k H_{1j}^1 \quad (i, j, k=3, \dots, n)$$

et, par suite,

$$H_{1\sigma}^\tau = H_{2\sigma}^\tau = 0 \quad (\sigma, \tau=1, \dots, n),$$

$$H_{ij}^k = 0 \quad (i, j, k=3, \dots, n)$$

grâce à $H_{i\sigma}^\sigma = 0$.

L'équation

$$H_{ij}^\alpha R_{k\alpha l m} + H_{jk}^\alpha R_{i\alpha l m} + H_{ki}^\alpha R_{j\alpha l m} = 0$$

s'écrit maintenant

$$\begin{aligned} & H_{ij}^1 R_{k^1 l m} + H_{jk}^1 R_{i^1 l m} + H_{ki}^1 R_{j^1 l m} \\ & + H_{ij}^2 R_{k^2 l m} + H_{jk}^2 R_{i^2 l m} + H_{ki}^2 R_{j^2 l m} = 0. \end{aligned}$$

Faisons-y d'abord $i=j=k=\lambda_1+2$, et puis $j=k=\lambda_1+2$, $i \neq \lambda_1+2$, et enfin $k=\lambda_1+2$; $i, j \neq \lambda_1+2$. Il vient

$$H_{ij}^1 = H_{ij}^2 = 0 \quad (i, j = 3, \dots, n).$$

En somme, nous avons $H_{\sigma\tau\rho} = 0$ ($\sigma, \tau, \rho = 1, \dots, n$).

Même quand $\tau=2$, si $e > 1$ en faisant $i=n$ dans (6.3) nous obtenons $H_{11}^2 = 0$ de sorte qu'il viennent, par le raisonnement précédent, $H_{\sigma\tau\rho} = 0$ ($\sigma, \tau, \rho = 1, \dots, n$).

8. Lorsque $\tau=1$ ($\lambda_1 = h_1 + h_1'$), $e > 1$ nous avons

$$\begin{aligned} R_{23lm} &= 0, \dots, R_{2\lambda_1+2\ lm} = 0, \\ R_{2\ \lambda_1+3\ lm} &= R_{13lm}, \dots, R_{2\lambda_1 lm} = R_{1\ \lambda_1+2\ lm}, \\ R_{2\ \lambda_1+3\ lm} &= \rho_2 R_{1\ \lambda_1+3\ lm}, \\ &\dots\dots\dots, \\ H_{22}^1 &= 0, \quad H_{12}^1 = \frac{1}{2} H_{22}^2, \\ H_{2i}^{b*} &= \frac{1}{2} \delta_i^{b*} H_{22}^2 \quad (i=3, \dots, n; \quad b^* = h_1' + 3, \dots, n), \\ H_{2i}^b - \frac{1}{2} \delta_i^b H_{22}^2 + H_{1i}^{b+h} - \delta_i^{b+h} H_{12}^2 &= 0 \quad (b=3, \dots, h_1' + 2), \\ H_{1i}^r &= \delta_i^r H_{12}^2 \quad (i=3, \dots, n; \quad r = \lambda_1 + 3, \dots, n). \end{aligned}$$

Si $H_{11}^2 = 0$, nous avons d'après (6.3), (8.1)

$$\begin{aligned} H_{1i}^j &= \frac{1}{2} H_{11}^1 = H_{12}^2, \quad H_{2i}^k = \frac{1}{2} \delta_i^k H_{22}^2 = H_{21}^1 \\ &\quad (i, j = 3, \dots, n). \end{aligned}$$

Il en résulte, comme nous l'avons déjà démontré, que $H_{\sigma\tau\rho} = 0$ ($\sigma, \tau, \rho = 1, \dots, n$).

Supposons ainsi que $H_{11}^2 \neq 0$. L'équation (6.3) donne alors

$$\begin{aligned} H_{1a}^i &= \frac{1}{2} \delta_a^i H_{11}^1 \quad (a=3, \dots, h_1+2; \quad i=3, \dots, n), \\ H_{1\ b+h}^i &= \frac{1}{2} (\delta_{b+h}^i H_{11}^1 + \delta_b^i H_{11}^2) \quad (b=3, \dots, h_1'+2; \quad i=3, \dots, n), \\ R_{2r\ lm} &= \frac{1}{H_{11}^2} (2H_{12}^2 - H_{11}^1) R_{1r\ lm} \quad (r = \lambda_1 + 3, \dots, n). \end{aligned}$$

Il faut donc que

$$e=2, \quad \lambda_2 = h_2, \quad 2H_{12}^2 - H_{11}^1 = \rho_2 H_{11}^2 \neq 0.$$

Nous voyons ainsi que, si nous laissons à côté le cas ou $H_{\sigma\tau\rho} = 0$ ($\rho, \sigma, \tau = 1, \dots, n$), nous n'avons que les deux cas pourvu que $e > 1$: le cas ($e=3, \lambda_s = h_s$) dont nous avons déjà étudié au second mémoire, et le cas où ($e=2, h_1 < \lambda_1, h_2 = \lambda_2$). Le cas dernier peut être regardé comme limite du cas premier lorsque $\rho_2 \rightarrow \rho_1$.