

**SUR LA POSSIBILITÉ DE PLONGER UN ESPACE  
À CONNEXION CONFORME DONNÉ DANS UN  
ESPACE CONFORME<sup>\*)</sup>**

PAR

AKIRA ICHINOHE

1. A la suite des beaux mémoires de MM. JANET et CARTAN sur la possibilité de plonger un espace riemannien à  $n$  dimensions donné dans un espace euclidien à  $n(n+1)/2$  dimensions<sup>1)</sup>, M.S.S.CHERN a montré que l'on peut plonger un espace à connexion projective sans torsion à  $n$  dimensions donné dans un espace projectif à  $n(n+1)/2 + (n-1)/2$  ( $n$ : impair) ou  $n(n+1)/2 + n/2$  ( $n$ : pair) dimensions<sup>2)</sup>. Il est bien connu que l'on arrivera au même résultat pour un espace à connexion affine sans torsion. Nous allons traiter ici une question quelles conditions ou quelles dimensions il est nécessaire pour plonger un espace à connexion conforme donné dans un espace conforme. Considérons pour cela deux problèmes, soit de trouver un sous-espace  $\bar{V}_n$  à  $n$  dimensions dans un espace conforme à  $N$  dimensions, qui, étant induit de dehors, est à la même connexion induite que celle de l'espace  $V_n$  donné, soit de trouver  $\bar{V}_n$ , qui, étant attachée la connexion normale construite de l'équation intrinsèque de MONGE  $g_{ij} du^i du^j = 0$ , est à la même connexion normale intrinsèque que celle de  $V_n$ . Nous les appelons le premier problème du plongement et le second respectivement.

Etant attaché à chaque point  $A$  de l'espace  $V_n$  à connexion conforme donné un repère mobile rectangulaire de CARTAN  $[A, A_i, A_\infty]$  ( $i = 1, \dots, n$ ) satisfaisant aux conditions

$$A_i^2 = AA_\infty = 1, \quad (i = 1, \dots, n)$$

---

<sup>\*)</sup> Received May 30, 1950.

- 1) M. JANET. Ann. Soc. Pol. Math., t.5, 1926, p.38-43; E.CARTAN, Sur la possibilité de plonger un espace riemannien donné dans un espace euclidien, Ann. Soc. Pol. Math., t. 6, 1927, p. 1-7.
- 2) S.S. CHERN. Sur la possibilité de plonger un espace à connexion projective donné dans un espace projectif, Bull. Soc. Math. France. t. 61, 1937, p. 234-243.

$$A^2 = A_\infty^2 = AA^i = A_\infty A_i = A_i A_j = 0, \quad (i, j = 1, \dots, n; i \neq j)^3)$$

la connexion est donnée par le système des équations de PFAFF

$$(1) \quad \begin{cases} dA = \omega_0^0 A + \omega^i A^i, \\ dA_i = \omega_i^0 A + \omega_i^k A_k - \omega^i A_\infty, \\ dA_\infty = \omega_\infty^k A_k - \omega_0^0 A_\infty, \end{cases} \quad (i, k = 1, \dots, n) \quad (\omega_k^0 + \omega_\infty^k = 0)$$

et les équations de structure sont

$$(2) \quad \begin{cases} d\omega_0^0 = [\omega^k \omega_k^0] - \frac{1}{2} A_{0jk}^0 [\omega^j \omega^k], \\ d\omega^i = [\omega_0^0 \omega^i] + [\omega^k \omega_k^i] - \frac{1}{2} A_{0jk}^i [\omega^j \omega^k], \\ d\omega_i^j = [\omega^i \omega_j^0] - [\omega^j \omega_i^0] + [\omega_i^k \omega_k^j] - \frac{1}{2} A_{ihk}^j [\omega^h \omega^k], \\ d\omega_i^0 = [\omega_i^0 \omega_0^0] + [\omega_i^k \omega_k^0] - \frac{1}{2} A_{ijk}^0 [\omega^j \omega^k]. \end{cases} \quad (i, j, k, h = 1, \dots, n)$$

Attachons à chaque point de l'espace conforme  $E_N$  à  $N$  dimensions un repère mobile rectangulaire de CARTAN  $[\bar{A}, \bar{A}_i, \bar{A}_\alpha, \bar{A}_\infty]$  ( $i = 1, \dots, n; \alpha = n+1, \dots, N$ ), de manière que  $\bar{A}_i$  sont normales à l'espace tangent en un point du sous-espace  $\bar{V}_n$  et  $\bar{A}_\alpha$  sont tangents à lui. Si les relations entre les repères sur  $\bar{V}_n$  sont

$$(3) \quad \begin{cases} d\bar{A} = \pi_0^0 \bar{A} + \pi^i \bar{A}_i, \\ d\bar{A}_i = \pi_i^0 \bar{A} + \pi_i^k \bar{A}_k + \pi_i^\alpha \bar{A}_\alpha - \pi^i \bar{A}_\infty, \\ d\bar{A}_\alpha = \pi_\alpha^0 \bar{A} + \pi_\alpha^k \bar{A}_k + \pi_\alpha^\beta \bar{A}_\beta, \\ d\bar{A}_\infty = \pi_\infty^i \bar{A}_i + \pi_\infty^\alpha \bar{A}_\alpha - \pi_0^0 \bar{A}_\infty, \end{cases} \quad \begin{aligned} & (\pi_i^0 + \pi_\infty^i = 0) \\ & (\pi_\alpha^0 + \pi_\infty^\alpha = 0) \end{aligned} \quad (i, k = 1, \dots, n; \alpha, \beta = n+1, \dots, N),$$

la connexion de  $\bar{V}_n$  induite de dehors est représentée par (3) sans termes de  $A_\alpha$  et les équations de structure sont

$$(4) \quad \begin{cases} d\pi_0^0 = [\pi^k \pi_k^0], \\ d\pi^i = [\pi_0^0 \pi^i] + [\pi^k \pi_k^i], \\ d\pi_i^j = [\pi^j \pi_i^0] - [\pi^j \pi_i^0] + [\pi_i^k \pi_k^j] + [\pi_i^\alpha \pi_\alpha^j], \\ d\pi_i^0 = [\pi_i^0 \pi_0^0] + [\pi_i^k \pi_k^0] + [\pi_i^\alpha \pi_\alpha^0]. \end{cases}$$

2. Le premier problème est le suivant : peut-on choisir les repères de  $E_N$

3) E. CARTAN, Les espaces à connexion conforme, Ann. Soc. Pol. Math., t. 2, 1923, p. 171-221,

dépendants de  $(N^2 + N + 2)/2$  paramètres de manière qu'on ait

$$(I) \quad \begin{cases} \pi^\alpha = 0, \omega_0^\alpha = \pi_0^\alpha, \omega^i = \pi^i, \omega_i^j = \pi_i^j, \omega_i^0 = \pi_i^0, \\ (i, j = 1, \dots, n; \alpha = n + 1, \dots, N) \end{cases}$$

sur  $\bar{V}_n$  ou non ?

Regardons  $u^1, u^2, \dots, u^n$  comme les variables indépendentes dans le système des équations de PFAFF (I) à  $n + N^2 + (N + N + 1)/2$  variables et cherchons les conditions d'existence de la solution générale. En différentiant extérieurement le système (I), on a

$$(II) \quad \begin{cases} [\omega^k \pi_k^\alpha] = 0, \\ [\pi_i^\alpha \pi_\alpha^0] + \frac{1}{2} A_{ihk}^0 [\omega^h \omega^k] = 0, \\ [\pi_i^\alpha \pi_\alpha^j] + \frac{1}{2} A_{ihk}^j [\omega^h \omega^k] = 0; \\ \Omega_0^0 = -\frac{1}{2} A_{0jh}^0 [\omega^j \omega^k] = 0, \\ \Omega_i = -\frac{1}{2} A_{0jh}^i [\omega^j \omega^k] = 0, \end{cases} \quad \begin{matrix} (i, j, k, h = 1, \dots, n; \\ \alpha = n + 1, \dots, N) \\ (i, j, k = 1, \dots, n) \end{matrix}$$

et, de plus, en introduisant les  $n + 1$  dernières dans une partie des équations de conservation de la courbure

$$(5) \quad \begin{cases} d\Omega_0^0 + [\omega_k^0 \Omega^k] - [\omega^k \Omega_k^0] = 0, \\ d\Omega^i + [\omega^i \Omega_0^0] - [\omega_0^0 \Omega^i] + [\omega_k^i \Omega^k] - [\omega^k \Omega_k^i] = 0, \end{cases} \quad (i, k = 1, \dots, n)$$

on a

$$(6) \quad \begin{cases} A_{0jh}^0 = 0, & A_{0ih}^i = 0, \\ A_{jih}^i + A_{hki}^i + A_{kjh}^i = 0, \\ A_{ihk}^0 + A_{hki}^0 + A_{kjh}^0 = 0, \end{cases} \quad (i, j, h, k = 1, \dots, n).$$

où l'indice  $k$  dans la troisième ne signifie pas la sommation malgré sa répétition. Remarquons que, le repère mobile étant rectangulaire, le tenseur de courbure satisfait aussi aux équations suivantes :

$$(6') \quad A_{ihk}^j = A_{kij}^h. \quad (i, j, k, h = 1, \dots, n)$$

Soit  $A$  un point dans l'espace considéré à  $n + N + (N^2 + N + 2)/2$  dimensions. L'élément linéaire intégral ayant ce point pour origine est défini par la condition que ses paramètres directeurs satisfassent aux équations (I), et alors déterminé par

$$\omega^i, \pi_\alpha^0, \pi_i^\alpha, \pi_\alpha^\beta, \quad (i = 1, \dots, n; \alpha, \beta = n + 1, \dots, N)$$

où les  $(N - n)(N - n - 1)/2$  derniers sont complètement arbitraires pour leur absence dans le système (II).

L'élément intégral à  $n$  dimensions ayant le point  $\mathcal{A}$  pour origine est défini par deux systèmes des équations (I) et (II), et, de plus, spécialement par la condition qu'il soit composé de  $n$  éléments linéaires intégraux  $(\varepsilon_1), \dots, (\varepsilon_n)$ , représentés par

$$(\varepsilon_i): \quad \frac{\omega^j}{0} = \frac{\omega^i}{1} = \frac{\pi_k^\alpha}{\gamma_{ki}^\alpha} = \frac{\pi_\alpha^0}{\gamma_{0i}^\alpha}$$

$$(j, k = 1, \dots, n; j \neq i; \alpha = n + 1, \dots, N)$$

et que toutes les paires  $(\varepsilon_i)$  et  $(\varepsilon_j)$  satisfassent au système (II) (dans ce cas on les appelle paires "en involution" ou "associées"), car  $\omega^1, \dots, \omega^n$  ne dépendent que de  $u^i$  et  $du^i$ . En remplaçant les  $\omega$  et  $\pi$  par leurs valeurs données au-dessus, on doit avoir les équations suivantes pour que  $(\varepsilon_i), (\varepsilon_j)$  soient en involution :

$$(7) \quad \begin{cases} \gamma_{ij}^\alpha - \gamma_{ji}^\alpha = 0, & (\gamma_{\alpha j}^k + \gamma_{kj}^\alpha = 0) \\ \gamma_{kj}^\alpha \gamma_{\alpha j}^0 - \gamma_{hj}^\alpha \gamma_{\alpha i}^0 + A_{hij}^0 = 0, \\ \gamma_{ki}^\alpha \gamma_{\alpha j}^h - \gamma_{kj}^\alpha \gamma_{\alpha i}^h + A_{kij}^h = 0. \end{cases} \quad (k, h = 1, \dots, n; \alpha = n + 1, \dots, N)$$

Considérons  $\{\gamma_{ij}^\alpha\} = \bar{\gamma}_{ij}$  et  $\{\gamma_{\alpha j}^0\} = \bar{\gamma}_j^0$  comme les vecteurs dans un espace euclidien à  $N - n$  dimensions. En écrivant encore (7) d'après la notation de la multiplication scalaire, on a

$$(8) \quad \begin{cases} \bar{\gamma}_{ij} - \bar{\gamma}_{ji} = 0, & (a) \\ \bar{\gamma}_{ki} \bar{\gamma}_j^0 - \bar{\gamma}_{kj} \bar{\gamma}_i^0 + A_{kij}^0 = 0, & (b) \\ -\bar{\gamma}_{ki} \bar{\gamma}_{hj} + \bar{\gamma}_{kj} \bar{\gamma}_{hi} + A_{kij}^h = 0. & (c) \end{cases} \quad (i, j, k, h = 1, \dots, n)$$

3. Le théorème de l'existence de CARTAN-KÄHLER du système différentiel extérieur exprime qu'étant donné un élément intégral ordinaire à  $n$  dimensions

4) E. CARTAN, Sur l'intégration des systèmes d'équations aux différentielles totales, Ann. Ec. Norm. t. 18, 1901, p. 241-311; Les systèmes différentiels extérieurs et leurs applications géométriques (Actualités sc. ind., Exposés de Géométrie, XIV, Paris, Hermann), 1945, p. 67-75;

E. KÄHLER, Einführung in die Theorie der Systeme von Differentialgleichungen (B.G. Teubner, Leipzig, Berlin), 1943, p. 26-32,

$E_n$ , il existe au moins une variété intégrale analytique à  $n$  dimensions tangente à  $E_n$ , où toutes les équations du système de PFAFF donné sont analytiques au voisinage du point origine de  $E_n$ <sup>4)</sup>. Le mot "ordinaire" signifie qu'il existe une chaîne régulière des éléments intégraux quelconques  $E_0, E_1, \dots, E_n$  à zéro, un,  $\dots, n$  dimensions dont le chacun est contenu dans le suivant et de la manière que pour tout  $E_p$  le nombre des équations indépendantes qui définient un élément intégral à  $p + 1$  dimensions contenant  $E_p$  est égal à celui pour l'élément intégral arbitraire  $E_{p'}$  suffisamment voisin de  $E_p$ . Une variété intégral dont ce théorème fondamental prouve son existence, au moins locale, est dite la solution générale. Cherchons le nombre  $N$  qui nous permet d'adopter ce théorème. Pour la raison précédente la généralité n'est pas perdue, si l'on considère  $E_p$  comme l'élément intégral composé de  $(\varepsilon_1), \dots, (\varepsilon_p)$ . Les équations pour que  $E_p$  contenant un élément intégral  $E_{p-1}$  soit intégral sont celles qui expériment que  $(\varepsilon_i)$  avec chacun de  $(\varepsilon_1), \dots, (\varepsilon_{p-1})$  est en involution, c'est-à-dire

$$(8_p) \quad \begin{cases} \bar{\gamma}_{ip} - \bar{\gamma}_{pi} = 0, & (a) \\ \bar{\gamma}_{ki} \bar{\gamma}_p^0 - \bar{\gamma}_{kp} \bar{\gamma}_i^0 + A_{kip}^0 = 0, & (b) \quad (i=1, \dots, p-1; k, h=1, \dots, n) \\ -\bar{\gamma}_{ki} \bar{\gamma}_{hp} + \bar{\gamma}_{kp} \bar{\gamma}_{hi} + A_{kip}^k = 0. & (c) \end{cases}$$

Celui-ci est le système des équation linéaires pour les  $(N - n)(n + 1)$  variables  $\bar{\gamma}_p^0, \bar{\gamma}_{1p}, \dots, \bar{\gamma}_{np}$ .

Pour composer une chaîne régulière à partir de  $E_0$  nous devons chercher successivement les solutions particulières de la chaîne des équations

$$(8_2), (8_3), \dots, (8_n),$$

où, pour résoudre  $(8_p)$  après avoir résolu  $(8_2), \dots, (8_{p-1})$ , il faut mettre de côté quelques équations dépendantes des précédentes. Dans le cas  $k < p$  on peut supposer  $i \leq k$  pour  $(8_p)_b$  et  $(8_p)_c$ . Les équation suivantes, en effet, contenues dans  $(8_p)_b$  et  $(8_i)_b$

$$\bar{\gamma}_{ki} \bar{\gamma}_{0p} - \bar{\gamma}_{kp} \bar{\gamma}_i^0 + A_{kip}^0 = 0,$$

$$\bar{\gamma}_{ik} \bar{\gamma}_{0p} - \bar{\gamma}_{ip} \bar{\gamma}_k^0 + A_{ikp}^0 = 0,$$

$$\bar{\gamma}_{ik} \bar{\gamma}_{0p} - \bar{\gamma}_{pi} \bar{\gamma}_k^0 + A_{pki}^0 = 0,$$

sont linéairement dépendantes entre eux d'après les équations (6) et les suivantes contenues dans  $(8_p)_a$  et  $(8_i)_a$  ou  $(8_k)_a$

$$\bar{\gamma}_{pi} - \bar{\gamma}_{ip} = 0, \quad \bar{\gamma}_{pk} - \bar{\gamma}_{pk} = 0, \quad \bar{\gamma}_{ik} - \bar{\gamma}_{jk} = 0.$$

Il en est ainsi de  $(8_p)_c$ . On peut supposer tout de suite  $k < h$ , et de plus  $h \geq p$  aussi, car dans le cas  $h < p$  les équations  $(8_p)_c$  sont identiques aux

$$(8_h)_c \quad -\bar{\gamma}_{ik} \bar{\gamma}_{ph} + \bar{\gamma}_{ih} \bar{\gamma}_{pk} + A_{ikh}^p = 0$$

d'après (6') et les suivantes contenues dans  $(8_p)_a$ ,  $(8_i)_a$ , ou  $(8_h)_a$  et  $(8_k)_a$

$$\bar{\gamma}_{kp} - \bar{\gamma}_{pk} = 0, \quad \bar{\gamma}_{hi} - \bar{\gamma}_{ih} = 0, \quad \bar{\gamma}_{ki} - \bar{\gamma}_{ik} = 0.$$

On a alors au lieu de  $(8_p)$  les équations

$$(8_p') \quad \begin{cases} \bar{\gamma}_{ip} - \bar{\gamma}_{pi} = 0, \\ \bar{\gamma}_{hi} \bar{\gamma}_p^0 - \bar{\gamma}_{kp} \bar{\gamma}_i^0 + A_{kip}^0 = 0, \quad (i=1, \dots, p-1; i \leq k < h; h=p, \dots, n) \\ -\bar{\gamma}_{hi} \bar{\gamma}_{hp} + \bar{\gamma}_{kp} \bar{\gamma}_{hi} + A_{kip}^h = 0. \end{cases}$$

Nous allons ensuite examiner l'indépendance du système des équations  $(8_p')$  avec le nombre  $N$  convenablement choisi. Dans  $(8_p')$  les  $p-1$   $\bar{\gamma}_{ip}$  ( $i=1, \dots, p-1$ ) sont tout de suite déterminés et les premiers membres de  $(8_p')$  ont le type suivant aux variables restantes  $\bar{\gamma}_{hp}$ ,  $\bar{\gamma}_p^0$ :

$$(9_p) \quad \begin{cases} \bar{\gamma}_{ki} \bar{x}^0, & (i \leq k = 1, \dots, p-1; h = p, \dots, n) \\ \bar{\gamma}_{ki} \bar{x}_h; \\ \bar{\gamma}_{ki} \bar{x}^0 - \bar{\gamma}_i^0 \bar{x}_k, & (i = 1, \dots, p-1; k < h = p, \dots, n) \\ \bar{\gamma}_{ki} \bar{x}_h - \bar{\gamma}_{hi} \bar{x}_k. \end{cases}$$

Nous appelons le système  $(9_p)$  sans les termes de  $\bar{x}_p$  le système  $(9_p')$  et comparons deux systèmes  $(9_p')$  et  $(9_{p+1})$ :

$$(9_{p+1}) \quad \begin{cases} \bar{\gamma}_{ki} \bar{x}^0, & (i = 1, \dots, p-1; i \leq k; k = 1, \dots, p; h = p+1, \dots, n) \\ \bar{\gamma}_{ki} \bar{x}_h; \\ \bar{\gamma}_{li} \bar{x}^0 - \bar{\gamma}_i^0 \bar{x}_k, & (i = 1, \dots, p-1; k < h = p+1, \dots, n) \\ \bar{\gamma}_{ki} \bar{x}_h - \bar{\gamma}_{hi} \bar{x}_k; \\ \bar{\gamma}_{pp} \bar{x}^0, & (h = p+1, \dots, n) \\ \bar{\gamma}_{pp} \bar{x}_h; \\ \bar{\gamma}_{pk} \bar{x}^0 - \bar{\gamma}_p^0 \bar{x}_k, & (k < h = p+1, \dots, n) \\ \bar{\gamma}_{kp} \bar{x}_h - \bar{\gamma}_{hp} \bar{x}_k. \end{cases}$$

Cette relation est écrite de la manière suivante:  $(\mathcal{O}_{p+1}) \supset (\mathcal{O}_{p'})$ . Appelons le système  $(\mathcal{O}_{p'})$  enlevé les termes de  $\bar{x}_{p+1}, \dots, \bar{x}_{p+s}$ , le système  $(\mathcal{O}_p^{(s+1)})$ , alors nous avons la relation  $(\mathcal{O}_{p+1}^{(s)}) \supset (\mathcal{O}_p^{(s+1)})$ , d'où il établit les relations:

$$(\mathcal{O}_n) \supset (\mathcal{O}_{n-1}) \supset \dots \supset (\mathcal{O}_2^{(n-2)}).$$

L'indépendance du système  $(\mathcal{O}_n)$  conduit l'indépendance du système  $(\mathcal{O}_{n-1})$  et encore celle du système  $(\mathcal{O}_{n-2}^{(2)})$ , etc., celle du système  $(\mathcal{O}_2^{(n-2)})$ ; ensuite l'indépendance du système  $(\mathcal{O}_p^{(n-p)})$  conduit celle du système  $(\mathcal{O}_p)$ . Pour le démontrer il suffit de s'assurer que l'indépendance du système  $(\mathcal{O}_p^{(s+1)})$  conduit celle du système  $(\mathcal{O}_p^{(s)})$  en comparissant ces deux systèmes:

$$(\mathcal{O}_p^{(s+1)}) \left\{ \begin{array}{l} \bar{\gamma}_{hi} \bar{x}^0; \\ \bar{\gamma}_{hi} \bar{x}_h; \\ \bar{\gamma}_{hi} \bar{x}^0 - \bar{\gamma}_i^0 \bar{x}_k, \\ \bar{\gamma}_{hi} \bar{x}_h - \bar{\gamma}_{hi} \bar{x}_h; \end{array} \right. \quad \begin{array}{l} (i=1, \dots, p-1); i \leq k; k=1, \dots, p+s; h=p+s+1, \dots, n) \\ \\ (i=1, \dots, p-1; k < h; k, h=p+s+1, \dots, n); \end{array}$$

$$(\mathcal{O}_p^{(s)}) \left\{ \begin{array}{l} \bar{\gamma}_{hi} \bar{x}^0, \\ \bar{\gamma}_{p+s_i} \bar{x}^0 - \bar{\gamma}_i^0 \bar{x}_{p+s}, \\ \bar{\gamma}_{hi} \bar{x}_h, \\ \bar{\gamma}_{p+s_i} \bar{x}_h - \bar{\gamma}_{hi} \bar{x}_{p+s}, \\ \bar{\gamma}_{hi} \bar{x}_{p+s}; \\ \bar{\gamma}_{hi} \bar{x}^0 - \bar{\gamma}_i^0 \bar{x}_k, \\ \bar{\gamma}_{hi} \bar{x}_h - \bar{\gamma}_{hi} \bar{x}_h. \end{array} \right. \quad \begin{array}{l} (i=1, \dots, p-1; i \leq k; k=1, \dots, p+s-1; \\ h=p+s+1, \dots, n); \\ \\ (i=1, \dots, p-1; k < h; k, h=p+s+1, \dots, n). \end{array}$$

Dans  $(\mathcal{O}_p^{(s)})$  la variable  $\bar{x}_{p+s}$  se présente isolément à un groupe

$$\bar{\gamma}_{hi} \bar{x}_{p+s}, \quad (i=1, \dots, p-1; i < k; k=1, \dots, p+s-1)$$

qui est composé des membres indépendants; cette indépendance est conduite de celle des membres  $\bar{\gamma}_{hi} \bar{x}^0$ , par exemple, dans  $(\mathcal{O}_p^{(s+1)})$ . Quant à l'indépendance des autres membres dans  $(\mathcal{O}_p^{(s)})$ , elle devient claire immédiatement de celle du système  $(\mathcal{O}_p^{(s+1)})$ . On a alors un résultat que l'indépendance du système  $(\mathcal{O}_n)$  conduit celle du système  $(\mathcal{O}_{n-1})$  et encore celle du système  $(\mathcal{O}_{n-2})$ , etc., celle du système  $(\mathcal{O}_2)$ .

En calculant les nombres des variables  $v(p)$  et des membres  $e(p)$  dans  $(\mathfrak{P}_p)$ , on a

$$\begin{aligned} v(p) &= (N - n)(n - p + 2), \\ e(p) &= (n - p + 2)p(p - 1)/2 + \{(n - p + 1) + (n - p + 1)(n - p)/2\}(p - 1) \\ &= (p - 1)(n + 1)(n - p + 2)/2, \\ v(n) - e(n) &= 2N - (n^2 + 2n - 1). \end{aligned}$$

Dans le cas le plus général on doit choisir le nombre  $N$  de la manière suivante:

$$(10) \quad N = \frac{1}{2}n(n + 1) + \frac{1}{2}(n - 1) + \begin{cases} 0, & (n: \text{impair}) \\ \frac{1}{2}, & (n: \text{pair}), \end{cases}$$

pour soutenir l'indépendance du système  $(\mathfrak{Q}_n)$ .

Après avoir déterminé ainsi le nombre  $N$  montrons l'existence d'une chaîne régulière des éléments intégraux. Nous adoptons d'abord  $n + 1$  vecteurs quelconques  $\bar{\gamma}_1^0, \bar{\gamma}_{k_1}^0$  ( $k = 1, \dots, n$ ) qui assurent l'indépendance du système  $(\mathfrak{Q}_2^{(n-2)})$ ; et par conséquent celle de  $(\mathfrak{Q}_2)$ ;  $\bar{\gamma}_1^0, \bar{\gamma}_{k_1}^0$  étant fixés, nous adoptons ensuite, en résolvant  $(\mathfrak{Q}_2')$ ,  $n$  vecteurs  $\bar{\gamma}_2^0, \bar{\gamma}_{k_2}^0$  ( $k = 2, \dots, n$ ) qui assurent l'indépendance des membres du système  $(\mathfrak{Q}_3^{(n-3)})$  ou  $(\mathfrak{Q}_3)$ ; si, en déterminant ainsi les vecteurs  $\bar{\gamma}_1^0, \bar{\gamma}_{k_1}^0, \bar{\gamma}_2^0, \bar{\gamma}_{k_2}^0, \dots$  successivement, nous arrivions jusqu'aux vecteurs  $\bar{\gamma}_n^0, \bar{\gamma}_{n_n}^0$ , nous obtiendrions une chaîne régulière. Si, au contraire, les membres du système  $(\mathfrak{Q}_p^{(n-p)})$  ou  $(\mathfrak{Q}_p)$  n'étaient points indépendants pour n'importe quelle chaîne des vecteurs  $\bar{\gamma}_1^0, \bar{\gamma}_{11}^0, \bar{\gamma}_{21}^0, \dots, \bar{\gamma}_{n1}^0; \bar{\gamma}_2^0, \bar{\gamma}_{22}^0; \dots, \bar{\gamma}_{n2}^0; \dots, \bar{\gamma}_{np-1}^0$ , nous pourrions enlever quelques équations dans le système  $(\mathfrak{Q}_p')$ , et il en est ainsi d'ailleurs pour le système  $(\mathfrak{Q}_n')$ ; par conséquent, nous pouvons choisir le nombre  $N$  plus petit que précédent et pouvons, de plus, montrer l'existence d'une chaîne régulière des éléments intégraux aussi. Quant à cette circonstance nous ne faisons ici aucune démonstration<sup>5)</sup>. Enfin nous pouvons affirmer la solution générale du système (I).

La conclusion pour le premier problème du plongement est la suivante:

*Pour qu'un espace à connexion conforme donné à  $n$  dimensions soit regardé comme un sous-espace plongé dans un espace conforme à  $N$  dimensions, et à connexion conforme induite de dehors, il est nécessaire que le tenseur de torsion soit nul; dans ce cas, le plongement considéré serait réalisé, si le nombre  $N$  était au moins*

$$\frac{1}{2}n(n + 1) + \frac{1}{2}n \quad (n: \text{pair})$$

5) E. CARTAN, *ibid.* (4) le 2<sup>ème</sup>, p. 69-72.



ou 
$$\frac{1}{2} n (n + 1) + \frac{1}{2} (n - 1) \quad (n: \text{impair}).$$

4. Passons au second problème. La connexion donnée est normale et le tenseur de courbure satisfait donc aux relations

$$(11) \quad \Omega_0^0 = 0, \quad \Omega^i = 0, \quad A_{ijk}^k = 0, \quad (i, j, k = 1, \dots, n)^{6)}$$

d'où on a

$$(12) \quad \begin{cases} A_{0jk}^0 = 0; & A_{0jk}^i = 0, & A_{khi}^i - A_{hki}^i = 0, \\ A_{j,ih}^i + A_{khj}^i + A_{kjh}^i = 0, & & \end{cases} \quad (i, j, k, h = 1, \dots, n)$$

où l'indice  $k$  dans la troisième ne signifie pas la sommation malgré sa répétition. Attachons à chaque point de l'espace conforme  $E_N$  à  $N$  dimensions un repère mobile rectangulaire de CARTAN  $[\bar{A}, \bar{A}_i, \bar{A}_\alpha, \bar{A}_x]$  ( $i = 1, \dots, n; \alpha = n + 1, \dots, N$ , de la même manière que la précédente. Puisque la connexion normale intrinsèque est celle qui a mêmes  $\pi_0^0, \pi^i, \pi_j^i$  ( $i, j = 1, \dots, n$ ) et satisfait aux conditions (II), le second problème est le suivant: peut-on choisir les repères de  $E_N$  dépendants de  $(N^2 + N + 2)/2$  paramètres de la manière qu'il satisfasse à la relation

$$(III) \quad \pi^\alpha = 0, \quad \omega_0^0 = \pi_0^0, \quad \omega^i = \pi^i, \quad \omega_j^i = \pi_j^i, \\ (i, j = 1, \dots, n; \alpha = n + 1, \dots, N)$$

sur  $\bar{V}_n$  ou non ?

Regardons  $u^1, u^2, \dots, u^n$  comme variables indépendantes et cherchons les conditions d'existence de la solution générale. En différentiant extérieurement le système (III), on a

$$(IV) \quad \begin{cases} [\omega^k (\omega_k^0 - \pi_k^0)] = 0, \\ [\omega^k \pi_k^\alpha] = 0, \\ [\omega^i (\omega_j^0 - \pi_j^0)] - [\omega^i (\omega_i^0 - \pi_i^0)] - [\pi_i^\alpha \pi_\alpha^j] - \frac{1}{2} A_{ihk}^j [\omega^h \omega^k] = 0; \end{cases} \\ (i, j, k, h = 1, \dots, n; \alpha = n + 1, \dots, N).$$

En un point dans l'espace à  $n + N + (N^2 + N + 2)/2$  dimensions les paramètres directeurs de l'élément intégral sont déterminés par

$$\omega^i, \pi_j^0, \pi_i^\alpha, \pi_\alpha^0, \pi_\alpha^\beta, \quad (i = 1, \dots, n; \alpha, \beta = n + 1, \dots, N),$$

---

6) E. CARTAN, *ibid.* (3), p.191-195.

où les  $(N - n) (N - n + 1)/2$  derniers sont complètement arbitraires pour leur absence dans le système (IV). Sans perdre la généralité on peut considérer  $E_n$ , un élément intégral, composé de  $n$  éléments linéaires intégraux

$$(\varepsilon_i) \quad \frac{\omega^j}{0} = \frac{\omega}{1} = \frac{\pi_k^0}{\gamma_{ki}^0} = \frac{\pi_k^\alpha}{\gamma_{ki}^\alpha} \quad (i, j, k = 1, \dots, n; \alpha = n + 1, \dots, N),$$

et  $E_p$ , qui est utile pour s'assurer l'existence de la solution générale de (III), composé de  $(\varepsilon_1), \dots, (\varepsilon_p)$ . En introduisant  $\Gamma_{ik}^0$ , définis par

$$\omega_i^0 = \Gamma_{ik}^0 \omega^k \quad (i, j, k = 1, \dots, n),$$

on peut écrire ci-dessous le système des équations qui indique que  $E_{p-1}$  étant intégral,  $E_p$  l'est aussi:

$$(13_p) \quad \left\{ \begin{array}{l} (\Gamma_{pi}^0 - \gamma_{pi}^0) - \Gamma_{ip}^0 - \gamma_{ip}^0 = 0, \\ \gamma_{pi}^\alpha - \gamma_{ip}^\alpha = 0, \\ -\delta_p^j (\Gamma_{ki}^0 - \gamma_{ki}^0) + \delta_i^j (\Gamma_{kp}^0 - \gamma_{kp}^0) + \delta_p^k (\Gamma_{ji}^0 - \gamma_{ji}^0) \\ \quad - \delta_i^k (\Gamma_{jp}^0 - \gamma_{jp}^0) + \gamma_{jp}^\alpha \gamma_{\alpha i}^k - \gamma_{kp}^\alpha \gamma_{\alpha i}^j - A_{jip}^k = 0; \\ (j, k = 1, \dots, n; \alpha = n + 1, \dots, N; i = 1, \dots, p - 1), \end{array} \right.$$

ou  $\delta_j^i$  sont deltas de KRONECKER.

En posant

$$\{\Gamma_{jk}^0 - \gamma_{jk}^0\} = \bar{\gamma}_k^j, \quad \{\gamma_{jk}^\alpha\} = \bar{\gamma}_{jk}^\alpha$$

et en employant la notation de la multiplication scalaire, on peut écrire ce système brièvement de la manière suivante :

$$(14_p) \quad \left\{ \begin{array}{l} \bar{\gamma}_{ip} - \bar{\gamma}_{pi} = 0, \quad (a) \\ \bar{\gamma}_{ip} - \bar{\gamma}_{pi} = 0, \quad (b) \\ \delta_i^j \bar{\gamma}_{kp} - \delta_i^k \bar{\gamma}_{jp} - \delta_p^j \bar{\gamma}_{ki} + \delta_p^k \bar{\gamma}_{ji} + \bar{\gamma}_{ji} \bar{\gamma}_{kp} - \bar{\gamma}_{ki} \bar{\gamma}_{jp} - A_{jip}^k = 0. \quad (c) \end{array} \right.$$

Pour composer une chaîne régulière des éléments intégraux réguliers nous devons trouver successivement les solutions particulières des systèmes des équations

$$(14_2), (14_3), \dots, (14_n)$$

où les membres quelconques dépendants de ceux dans les systèmes précédents doivent être enlevés. En exécutant cette enlèvement d'après la même méthode

que celle de n° 3, on peut remplacer (14<sub>p</sub>) par

$$(14'_p) \quad \begin{cases} \bar{\gamma}_{ip} - \bar{\gamma}_{pi} = 0, \\ \bar{\gamma}_{ip} - \bar{\gamma}_{pi} = 0, \\ \delta_i^j \bar{\gamma}_{kp} + \bar{\gamma}_{ji} \bar{\gamma}_{kp} - \bar{\gamma}_{ki} \bar{\gamma}_{jp} + \delta_p^k \bar{\gamma}_{ji} - \delta_p^j \bar{\gamma}_{ki} - A_{ji}^k = 0; \\ \quad \quad \quad (i = 1, \dots, p-1; i \leq j < k; k = p, \dots, n). \end{cases}$$

Examinons l'indépendance du système (14<sub>p</sub>'). Dans (14<sub>p</sub>') 2(p-1)  $\bar{\gamma}_{ip}$ ,  $\bar{\gamma}_{ip}$  (i = 1, ..., p-1) sont tout de suite déterminés et les premiers membres de (14<sub>p</sub>') ont le type suivant aux variables restantes  $\bar{\gamma}_{kp}$ ,  $\bar{\gamma}_{kp}$ :

$$(15_p) \quad \begin{cases} \delta_i^j \bar{x}_k + \bar{\gamma}_{ji} \bar{x}_k = 0, & (i \leq j = 1, \dots, p-1; k = p, \dots, n) \\ \bar{\gamma}_{ji} \bar{x}_k - \bar{\gamma}_{ki} \bar{x}_j = 0. & (i = 1, \dots, p-1; j < k; j, k = p, \dots, n) \end{cases}$$

Nous appelons le système (15<sub>p</sub>) sans termes de  $x_p$ ,  $\bar{x}_p$  le système (15<sub>p</sub>') et comparaisons deux systèmes:

$$(15_{p+1}) \quad \left\{ \begin{array}{l} \delta_i^j \bar{x}_k + \bar{\gamma}_{ji} \bar{x}_k, \quad (i \leq j = 1, \dots, p-1; k = p+1; \dots, n) \\ \bar{\gamma}_{pi} \bar{x}_k, \quad (i = 1, \dots, p-1; k = p+1, \dots, n) \\ \bar{\gamma}_{ji} \bar{x}_k - \bar{\gamma}_{ki} \bar{\gamma}_j, \quad (i = 1, \dots, p-1; j < k; j, k = p+1, \dots, n) \\ \bar{x}_k + \bar{\gamma}_{pp} \bar{x}_k, \quad (k = p+1, \dots, n) \\ \bar{\gamma}_{jp} \bar{x}_k - \bar{\gamma}_{kp} \bar{x}_j. \quad (j < k; j, k = p+1, \dots, n) \end{array} \right.$$

Considérons les deux systèmes, sans termes de  $x_{p+1}, \dots, x_{p+s}; \bar{x}_{p+1}, \dots, \bar{x}_{p+s}$ , lesquels nous appelons (15<sub>p+1</sub><sup>(s)</sup>) et (15<sub>p+1</sub><sup>(s+1)</sup>). D'après la notation de n° 3

$$(15_n) \supset (15'_{n-1}) \supset \dots \supset (15_2^{(n-2)}).$$

Dans ce cas on a, d'après la méthode analogue à celle de n° 3, le résultat, que l'indépendance du système (15<sub>n</sub>) conduit celle du système (15<sub>n-1</sub>), etc., celle du système (15<sub>2</sub>).

En calculant les nombres des variables  $v'(p)$  et des membres  $e'(p)$  dans (15<sub>p</sub>), on a

$$\begin{aligned} v'(p) &= (N - n + 1) (n - p + 1), \\ e'(p) &= (n - n + 1) p (p - 1) / 2 + (p - 1) (n - p + 1) (n - p) / 2 \\ &= (n - p + 1) n (p - 1) / 2; \end{aligned}$$

$$v'(n) - e'(n) = (2N - (n^2 + n - 2))/2.$$

Dans le cas le plus général on doit choisir le nombre  $N$  de la manière suivante :

$$(16) \quad N = \frac{1}{2} n(n + 1) - 1,$$

pour soutenir l'indépendance du système (15<sub>n</sub>).

D'après le même raisonnement que le précédent on s'assure l'existence de la solution générale du système (III).

La conclusion pour le second problème du plongement est donc la suivante :

*Un espace à connexion conforme normale arbitrairement donné à  $n$  dimensions est susceptible d'un sous-espace plongé dans un espace conforme à  $N$  dimensions convenablement grandes et à connexion normale intrinsèque; et le plongement considéré serait réalisé, si le nombre  $N$  était au moins*

$$\frac{1}{2} n(n + 1) - 1.$$

La méthode précédente permet de résoudre le problème du plongement pour chaque espace particulier avec un calcul fidèle, et on pourra choisir le nombre  $N$  plus petit que celui de (10) ou de (16) soit à cause du raisonnement exposé en fin du n° 3, soit à cause de l'existence d'une solution singulière du système des équations de PFAFF, considérée au début; mais la vérification un à un est très difficile.