

**SUR LA POSSIBILITÉ DE PLONGER UN ESPACE
À CONNEXION CONFORME DONNÉ DANS UN
ESPACE CONFORME^{*)}**

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 $n(n+1)/2$ dimensions¹⁾, 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) dimensions²⁾. 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

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

^{*)} 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}_α 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_α et les équations de structure sont

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

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

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

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 (ε_i) et (ε_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 ω et π par leurs valeurs données au-dessus, on doit avoir les équations suivantes pour que $(\varepsilon_i), (\varepsilon_j)$ soient en involution :

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

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., Exposé 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 ⁴⁾. 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 (ε_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 $(8_k)_a$

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

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

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

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: $(\vartheta_{p+1}) \supset (\vartheta_{p'})$. Appelons le système $(\vartheta_{p'})$ enlevé les termes de $\bar{x}_{p+1}, \dots, \bar{x}_{p+s}$, le système $(\vartheta_p^{(s+1)})$, alors nous avons la relation $(\vartheta_{p+1}) \supset (\vartheta_p^{(s+1)})$, d'où il établit les relations:

$$(\vartheta_n) \supset (\vartheta_{n-1}) \supset \dots \supset (\vartheta_2^{(n-2)}).$$

L'indépendance du système (ϑ_n) conduit l'indépendance du système (ϑ_{n-1}) et encore celle du système (ϑ_{n-2}) , etc., celle du système $(\vartheta_2^{(n-2)})$; ensuite l'indépendance du système $(\vartheta_p^{(n-p)})$ conduit celle du système (ϑ_p) . Pour le démontrer il suffit de s'assurer que l'indépendance du système $(\vartheta_p^{(s+1)})$ conduit celle du système $(\vartheta_p^{(s)})$ en comparissant ces deux systèmes:

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

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

Dans $(\vartheta_p^{(s)})$ 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 $(\vartheta_p^{(s+1)})$. Quant à l'indépendance des autres membres dans $(\vartheta_p^{(s)})$, elle devient claire immédiatement de celle du système $(\vartheta_p^{(s+1)})$. On a alors un résultat que l'indépendance du système (ϑ_n) conduit celle du système (ϑ_{n-1}) et encore celle du système (ϑ_{n-2}) , etc., celle du système (ϑ_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 $\bar{\gamma}_1^0, \bar{\gamma}_{11}, \bar{\gamma}_{21}, \dots, \bar{\gamma}_{n1}; \bar{\gamma}_2^0, \bar{\gamma}_{22}; \dots, \bar{\gamma}_{n2}; \dots, \bar{\gamma}_{np-1}$, 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 démonstration⁵⁾. 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^{ème}, 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

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

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 π_0^0, π^i, π_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

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

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 Γ_{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 δ_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_p) 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_p'). Dans (14_p') 2(p-1) $\bar{\gamma}_{ip}$, $\bar{\gamma}_{ip}$ (i = 1, ..., p-1) sont tout de suite déterminés et les premiers membres de (14_p') 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_p) sans termes de x_p , \bar{x}_p le système (15_p') et comparaisons deux systèmes:

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

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_{p+1}^(s)) et (15_{p+1}^(s+1)). 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_n) conduit celle du système (15_{n-1}), etc., celle du système (15₂).

En calculant les nombres des variables $v'(p)$ et des membres $e'(p)$ dans (15_p), 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_n).

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 fidele, 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.