

83. Sur les circonférences généralisées dans les espaces à connexion conforme.

Par Kentaro YANO.

Institut de Mathématiques, Université Impériale de Tokio.

(Comm. by S. KAKEYA, M.I.A., Nov. 12, 1938.)

Dans une Note précédente,¹⁾ nous avons montré comment on peut expliquer, du point de vue géométrique de M. E. Cartan, la théorie analytique des espaces à connexion conforme de l'Ecole de Princeton.

Dans cette Note, nous allons généraliser, avec la méthode du repère mobile de M. E. Cartan, la notion de circonférences d'espaces conformes ordinaires.

Prenons, à chaque point de la variété à connexion conforme, un repère naturel¹⁾ $(n+2)$ -sphérique formé avec deux points analytiques A_0 et A_∞ et n sphères analytiques A_i ($i, j, \dots = 1, 2, \dots, n$) passant par A_0 et A_∞ , A_0 étant le point de contact. Alors, on aura

$$A_0^2 = A_\infty^2 = A_0 A_j = A_\infty A_j = 0, \quad A_0 A_\infty = -1, \quad A_i A_j = G_{ij} = g_{ij} / g^{\frac{1}{n}},$$

où g_{ij} sont des composantes du tenseur fondamental et g est le déterminant formé avec les g_{ij} .

La connexion conforme étant définie par

$$dA_P = \omega_P^Q A_Q \quad (P, Q, R, \dots = 0, 1, 2, \dots, n, \infty),$$

nous avons par rapport au repère naturel,

$$\Pi_{0k}^\infty = \Pi_{\infty k}^0 = \Pi_{0k}^0 = \Pi_{\infty k}^\infty = 0, \quad \Pi_{0j}^i = \delta_j^i, \quad \Pi_{jk}^\infty = G_{jk}, \quad G_{ij} \Pi_{\infty k}^i = \Pi_{jk}^0$$

$$(1) \quad G_{ij} \Pi_{ik}^l + G_{il} \Pi_{jk}^l = \frac{\partial G_{ij}}{\partial w^k},$$

où $\omega_P^Q = \Pi_{Pk}^Q dw^k$,

et w^k sont des coordonnées des points de la variété.

Cela étant, dans un espace conforme ordinaire, une circonférence, passant par les points A_0 et A_∞ , peut être définie par

$$\rho A = A_0 + t \cdot v^i A_i + \frac{1}{2} t^2 \cdot G_{ij} v^i v^j A_\infty,$$

où ρ est un facteur arbitraire (fonction de t) et v^i et G_{ij} ($= A_i \cdot A_j$) sont des constantes.

Donc, l'équation différentielle pour les circonférences peut être mise sous la forme suivante :

$$\frac{d^3 \rho A}{dt^3} = 0.$$

Nous prenons cette équation comme celle qui définit la circonférence généralisée dans les espaces à connexion conforme.

1) K. Yano: Remarques relatives à la théorie des espaces à connexion conforme, Comptes Rendus, t. 206 (1938), 560-562.

A_0 étant le point de contact, de l'équation

$$(2) \quad \frac{d^3 \rho A_0}{dt^3} = 0,$$

on obtient

$$(3) \quad \rho \frac{d^3 A_0}{dt^3} + 3 \frac{d\rho}{dt} \frac{d^2 A_0}{dt^2} + 3 \frac{d^2 \rho}{dt^2} \frac{dA_0}{dt} + \frac{d^3 \rho}{dt^3} A_0 = 0.$$

D'autre part, on a

$$(4) \quad \left\{ \begin{array}{l} \frac{dA_0}{dt} = \frac{du^i}{dt} A_i, \\ \frac{d^2 A_0}{dt^2} = BA_0 + a^i A_i + CA_\infty, \\ \frac{d^3 A_0}{dt^3} = \left(\frac{dB}{dt} + \Pi_{jk}^0 \alpha^j \frac{du^k}{dt} \right) A_0 \\ \quad + \left(\frac{da^i}{dt} + \Pi_{jk}^i \alpha^j \frac{du^k}{dt} + B \frac{du^i}{dt} + C \Pi_{\infty k}^i \frac{du^k}{dt} \right) A_i \\ \quad + \left(\Pi_{jk}^\infty \alpha^j \frac{du^k}{dt} + \frac{dC}{dt} \right) A_\infty, \end{array} \right.$$

où

$$(5) \quad \left\{ \begin{array}{l} B = \Pi_{jk}^0 \frac{du^j}{dt} \frac{du^k}{dt}, \\ a^i = \frac{d^2 u^i}{dt^2} + \Pi_{jk}^i \frac{du^j}{dt} \frac{du^k}{dt}, \\ C = \Pi_{jk}^\infty \frac{du^j}{dt} \frac{du^k}{dt} = G_{jk} \frac{du^j}{dt} \frac{du^k}{dt}. \end{array} \right.$$

En substituant les équations (4) dans (3) et en annulant les coefficients de A_0 , A_i et A_∞ , on trouve

$$(6) \quad \rho \left(\frac{dB}{dt} + \Pi_{jk}^0 \alpha^j \frac{du^k}{dt} \right) + 3 \frac{d\rho}{dt} B + \frac{d^3 \rho}{dt^3} = 0,$$

$$(7) \quad \rho \left(\frac{da^i}{dt} + \Pi_{jk}^i \alpha^j \frac{du^k}{dt} + B \frac{du^i}{dt} + C \Pi_{\infty k}^i \frac{du^k}{dt} \right) + 3 \frac{d\rho}{dt} a^i + 3 \frac{d^2 \rho}{dt^2} \frac{du^i}{dt} = 0,$$

$$(8) \quad \rho \left(G_{jk} \alpha^j \frac{du^k}{dt} + \frac{dC}{dt} \right) + 3 \frac{d\rho}{dt} C = 0.$$

En remarquant que

$$G_{jk} \alpha^j \frac{du^k}{dt} = \frac{1}{2} \frac{d}{dt} \left(G_{jk} \frac{du^j}{dt} \frac{du^k}{dt} \right) = \frac{1}{2} \frac{dC}{dt},$$

en vertu de (1), on déduit de (8)

$$\frac{3}{2} \rho \frac{dC}{dt} + 3 \frac{d\rho}{dt} C = 0$$

donc

$$(9) \quad C\rho^2 = M \quad (\text{constante})$$

le long de la courbe.

Introduisons un paramètre s tel qu' on ait

$$(10) \quad G_{ij} \frac{du^i}{ds} \frac{du^j}{ds} = M$$

et appelons-le paramètre conforme, alors on aura de (10)

$$(11) \quad \rho = t'$$

où la prime indique la dérivée par rapport à s .

En substituant

$$\rho = t', \quad \frac{d\rho}{dt} = \frac{t''}{t'}, \quad \frac{d^2\rho}{dt^2} = \frac{t'''}{t'^2} - \frac{t''^2}{t'^3}, \quad \frac{d^3\rho}{dt^3} = \frac{t''''}{t'^3} - \frac{4t''t'''}{t'^4} + \frac{3t''^3}{t'^5},$$

$$\frac{dB}{dt} = \frac{\frac{d}{ds} \left(\Pi_{jk}^0 \frac{du^j}{ds} \frac{du^k}{ds} \right)}{t'^3} - \frac{2\Pi_{jk}^0 \frac{du^j}{ds} \frac{du^k}{ds} \cdot t''}{t'^4},$$

$$\alpha^j = \frac{\frac{d^2u^i}{ds^2} + \Pi_{jk}^i \frac{du^j}{ds} \frac{du^k}{ds}}{t'^2} - \frac{\frac{du^i}{ds} t''}{t'^3},$$

dans (6), nous avons

$$\frac{\frac{d}{ds} \left(\Pi_{jk}^0 \frac{du^j}{ds} \frac{du^k}{ds} \right)}{t'^3} - \frac{2\Pi_{jk}^0 \frac{du^j}{ds} \frac{du^k}{ds} \cdot t''}{t'^4} + \frac{\left(\frac{d^2u^j}{ds^2} + \Pi_{ab}^j \frac{du^a}{ds} \frac{du^b}{ds} \right) \Pi_{jk}^0 \frac{du^k}{ds}}{t'^3}$$

$$- \frac{\Pi_{jk}^0 \frac{du^j}{ds} \frac{du^k}{ds} \cdot t''}{t'^4} + \frac{3\Pi_{jk}^0 \frac{du^j}{ds} \frac{du^k}{ds} \cdot t''}{t'^4} + \frac{t''''}{t'^4} - \frac{4t''t'''}{t'^5} + \frac{3t''^3}{t'^6} = 0,$$

donc

$$(12) \quad \frac{d}{ds} \{t\}_s = - \left[\frac{d}{ds} \left(\Pi_{jk}^0 \frac{du^j}{ds} \frac{du^k}{ds} \right) + \left(\frac{d^2u^j}{ds^2} + \Pi_{ab}^j \frac{du^a}{ds} \frac{du^b}{ds} \right) \Pi_{jk}^0 \frac{du^k}{ds} \right],$$

où

$$(13) \quad \{t\}_s = \frac{t'''}{t'} - \frac{3}{2} \left(\frac{t''}{t'} \right)^2.$$

De la même façon, nous avons de (7)

$$\frac{\frac{d}{ds} \left(\frac{d^2u^i}{ds^2} + \Pi_{ab}^i \frac{du^a}{ds} \frac{du^b}{ds} \right)}{t'^3} - \frac{2 \left(\frac{d^2u^i}{ds^2} + \Pi_{ab}^i \frac{du^a}{ds} \frac{du^b}{ds} \right) t''}{t'^4}$$

$$- \frac{\frac{d^2u^i}{ds^2} t'' + \frac{du^i}{ds} t'''}{t'^4} + \frac{3 \frac{du^i}{ds} t''^2}{t'^5} + \frac{\left(\frac{d^2u^j}{ds^2} + \Pi_{ab}^j \frac{du^a}{ds} \frac{du^b}{ds} \right) \Pi_{jk}^i \frac{du^k}{ds}}{t'^3}$$

$$- \frac{\Pi_{jk}^i \frac{du^j}{ds} \frac{du^k}{ds} \cdot t''}{t'^4} + \frac{\Pi_{jk}^0 \frac{du^j}{ds} \frac{du^k}{ds} \frac{du^i}{ds}}{t'^3} + \frac{M \Pi_{\infty k}^i \frac{du^k}{ds}}{t'^3}$$

$$+ \frac{3 \left(\frac{d^2u^i}{ds^2} + \Pi_{ab}^i \frac{du^a}{ds} \frac{du^b}{ds} \right) \cdot t''}{t'^4} - \frac{3 \frac{du^i}{ds} \cdot t''^2}{t'^5} + \frac{3 \frac{du^i}{ds} \cdot t'''}{t'^4} - \frac{3 \frac{du^i}{ds} \cdot t''^2}{t'^5} = 0,$$

donc

$$(14) \quad \frac{d}{ds} \left(\frac{d^2 u^i}{ds^2} + \Pi_{ab}^i \frac{du^a}{ds} \frac{du^b}{ds} \right) + \left(\frac{d^2 u^j}{ds^2} + \Pi_{ab}^j \frac{du^a}{ds} \frac{du^b}{ds} \right) \Pi_{jk}^i \frac{du^k}{ds} \\ + \frac{du^i}{ds} \left(\Pi_{jk}^0 \frac{du^j}{ds} \frac{du^k}{ds} + 2\{t\}_s \right) + M \Pi_{\infty k}^i \frac{du^k}{ds} = 0.$$

En contractant $G_{ih} \left(\frac{d^2 u^h}{ds^2} + \Pi_{ab}^h \frac{du^a}{ds} \frac{du^b}{ds} \right) = G_{ih} b^h$ aux deux membres de (14) et en tenant compte des relations

$$G_{ih} b^i \frac{du^h}{ds} = 0,$$

$$M G_{ih} b^h \Pi_{\infty k}^i \frac{du^k}{ds} = M \Pi_{jk}^0 b^j \frac{du^k}{ds},$$

$$G_{ih} \left(\frac{db^i}{ds} + \Pi_{jk}^i b^j \frac{du^k}{ds} \right) b^h = \frac{1}{2} \frac{d}{ds} (G_{ij} b^i b^j),$$

on obtient

$$(15) \quad \frac{1}{2} \frac{d}{ds} (G_{ij} b^i b^j) + M \Pi_{jk}^0 b^j \frac{du^k}{ds} = 0.$$

En substituant (15) dans (12), on trouve

$$\frac{d}{ds} \left[\{t\}_s + \Pi_{jk}^0 \frac{du^j}{ds} \frac{du^k}{ds} - \frac{1}{2M} G_{ij} b^i b^j \right] = 0,$$

par conséquent

$$(16) \quad \{t\}_s = \frac{1}{2M} G_{ij} \left(\frac{d^2 u^i}{ds^2} + \Pi_{ab}^i \frac{du^a}{ds} \frac{du^b}{ds} \right) \left(\frac{d^2 u^j}{ds^2} + \Pi_{cd}^j \frac{du^c}{ds} \frac{du^d}{ds} \right) \\ - \Pi_{jk}^0 \frac{du^j}{ds} \frac{du^k}{ds} + \text{constante.}$$

Comme le paramètre t est déterminé à l'aide de la dérivée schwarzienne par rapport à s , nous l'appelons paramètre projectif.

Enfin, en substituant (16) dans (14), on obtient les équations différentielles des circonférences généralisées :

$$\frac{d}{ds} \left(\frac{d^2 u^i}{ds^2} + \Pi_{jk}^i \frac{du^j}{ds} \frac{du^k}{ds} \right) + \left(\frac{d^2 u^j}{ds^2} + \Pi_{ab}^j \frac{du^a}{ds} \frac{du^b}{ds} \right) \Pi_{jk}^i \frac{du^k}{ds} \\ + \frac{du^i}{ds} \left[\frac{1}{M} G_{jk} \left(\frac{d^2 u^j}{ds^2} + \Pi_{ab}^j \frac{du^a}{ds} \frac{du^b}{ds} \right) \left(\frac{d^2 u^k}{ds^2} + \Pi_{cd}^k \frac{du^c}{ds} \frac{du^d}{ds} \right) \right. \\ \left. - \Pi_{jk}^0 \frac{du^j}{ds} \frac{du^k}{ds} + \text{constante} \right] + M \Pi_{\infty k}^i \frac{du^k}{ds} = 0.$$