

### 173. Endgültige Fundamentalsätze der Kugelkongruenzentheorie im konformen Raume, I.

By Tsurusaburo TAKASU.

Mathematical Institute, Tohoku Imperial University, Sendai.

(Comm. by M. FUJIWARA, M.I.A., Nov. 2, 1928.)

In meiner Abhandlung: Differentialkugelgeometrie, II<sup>1)</sup> habe ich dem Fundamentalsatz der Theorie von Kugelkongruenzen  $\xi = \xi(u^1, u^2)$ ,  $((\xi\xi)_5 = 1)$  mit zwei Enveloppenmänteln  $\bar{\xi} = \bar{\xi}(u^1, u^2)$ ,  $((\bar{\xi}\bar{\xi})_5 = 0)$ ;  $\bar{\bar{\xi}} = \bar{\bar{\xi}}(u^1, u^2)$ ,  $((\bar{\bar{\xi}}\bar{\bar{\xi}})_5 = 0)$  im konformen Raume fünf Gestalten I-V gegeben<sup>2)</sup>. Z.B. hiessen I und V:

I. Sind zwei quadratische Formen  $\mathcal{G}_{hk}(u^1, u^2) du^h du^k$  und  $D_{hk}(u^1, u^2) du^h du^k$ , von denen die erste positiv definit ist, so vorgeschrieben, dass zwischen ihnen die Differentialgleichungen (555)<sub>2</sub> gelten, so existieren für (555)<sub>1</sub> stets Kugelkongruenzen, die diese Formen zu Grundformen haben und werden bis auf konforme Transformationen eindeutig bestimmt. Es gibt im Falle (555)<sub>3</sub> und (555)<sub>4</sub> eine ein-parametrische Schar wesentlich verschiedener Kugelkongruenzen, die dieselben Grundformen haben<sup>3)</sup>.

V. Wenn drei Differentialformen  $\mathcal{G}_{hk}(u^1, u^2) du^h du^k$ ,  $\mathcal{D}_{hk}(u^1, u^2) du^h du^k$  und  $\bar{\mathcal{D}}_{hk}(u^1, u^2) du^h du^k$ , von denen die erste positiv definit ist, mit den Bedingungen (616), (628) und (629) gegeben sind, dann lässt sich  $\mathfrak{M}_i$  aus (628) bestimmen, und also wird (614) integrierbar, sodass eine Kugelkongruenz  $\xi(u^1, u^2)$  dadurch bis auf konforme Transformationen sich eindeutig so bestimmen lässt, dass  $\xi(u^1, u^2)$  die drei gegebenen Formen zu Grundformen hat<sup>4)</sup>.

1) The Science Reports of the Tohoku Imperial University, 17 (1928).

2) Ebenda, SS. 373, 380, 386, 393, 395. Jede Gestalt hat je einen Vorteil. Vgl. Art. 138, a.a.O. Die Theorie von allgemeinen Kugelkongruenzen enthält die N.E. Flächentheorie im Ebenen-Raum als ein Spezialfall, während die konforme Flächentheorie der N.E. Theorie beliebiger spezieller Flächen entspricht.

3) Ebenda, S. 373.

4) Ebenda, S. 395.

Dabei war die Bezeichnung wie folgt:

$$\begin{aligned} D_{hk} &= -(\mathcal{E}_h \mathcal{E}_k)_5, \quad D = D_{11} D_{22} - D_{12}^2; \quad \bar{D}_{hk} = -(\bar{\mathcal{E}}_h \bar{\mathcal{E}}_k)_5, \quad \bar{D} = \bar{D}_{11} \bar{D}_{22} - \bar{D}_{12}^2; \\ \mathcal{G}_{hk} &= (\mathcal{E}_h \mathcal{E}_k)_5, \quad \mathcal{G} = \mathcal{G}_{11} \mathcal{G}_{22} - \mathcal{G}_{12}^2; \quad G_{hk} = (\mathcal{E}_h \mathcal{E}_k)_5, \quad G = G_{11} G_{22} - G_{12}^2; \\ A &= \frac{1}{2i} (\mu \bar{\xi} - \bar{\mu} \xi), \quad (AA)_5 = 1; \quad U = \frac{1}{2} (\mu \bar{\xi} + \bar{\mu} \xi), \quad (UU)_5 = 1; \\ \mathcal{D}_{hk} &= -(A_k \mathcal{E}_h)_5, \quad \mathcal{D} = \mathcal{D}_{11} \mathcal{D}_{22} - \mathcal{D}_{12}^2; \quad \bar{\mathcal{D}}_{hk} = -(U_k \mathcal{E}_h)_5, \quad \bar{\mathcal{D}} = \bar{\mathcal{D}}_{11} \bar{\mathcal{D}}_{22} - \bar{\mathcal{D}}_{12}^2; \\ \mathcal{G}_{hk} &= \frac{1}{\mathcal{G}} \frac{\partial \mathcal{G}}{\partial \mathcal{G}_{hk}}, \quad \mathfrak{M}_h = (AU_h)_5, \quad \mathfrak{C}^{11} = 0, \quad -\mathfrak{C}^{21} = \mathfrak{C}^{12} = \mathcal{G}^{-\frac{1}{2}}, \quad \mathfrak{C}^{22} = 0; \\ E^{11} &= 0, \quad -E^{21} = E^{12} = G^{-\frac{1}{2}}, \quad E^{22} = 0. \end{aligned}$$