

Verallgemeinerte projektiv-euklidische Räume

VON LEON BIESZK UND DONATA MATEL-KAMIŃSKA (Szczecin)

Einleitung. Den Gegenstand dieser Arbeit (angeregt von Prof. S. Gołąb) bildet eine Verallgemeinerung der Begriffe und Sätze hinsichtlich der projektiv-euklidischen Räume.

Es sei gegeben ein Raum ausgestattet mit einer linearen Konnexion L_n , d.h. eine n -dimensionale differenzierbare Mannigfaltigkeit X_n von einer hinreichend hohen Regularitätsordnung, in der ein Objektfeld der parallelen Übertragung $\Gamma_{\lambda\mu}^{\nu}$ definiert ist.

Das Objekt $\Gamma_{\lambda\mu}^{\nu}$ bestimmt eindeutig das System der geodätischen Linien. H. Weyl hat in seiner Arbeit [8] folgenden Satz bewiesen:

SATZ 1. *Sollen zwei Objekte $\Gamma_{\lambda\mu}^{\nu}$ und $\Gamma_{\lambda\mu}^{\nu}$, die in derselben Mannigfaltigkeit X_n angegeben sind, dasselbe System der geodätischen Linien bestimmen, so ist es notwendig und hinreichend, dass ein Vektorfeld p_{λ} von der Eigenschaft existiere*

$$(1) \quad \Gamma_{(\lambda\mu)}^{\nu} - \Gamma_{(\lambda\mu)}^{\nu} = 2A_{(\lambda}^{\nu} p_{\mu)}.$$

Wenn wir uns nur auf die symmetrischen Objekte $\Gamma_{\lambda\mu}^{\nu}$ beschränken ($L_n = A_n$), so vereinfacht sich die Bedingung (1) und lautet:

$$(2) \quad \Gamma_{\lambda\mu}^{\nu} - \Gamma_{\lambda\mu}^{\nu} = 2A_{(\lambda}^{\nu} p_{\mu)}.$$

Berücksichtigt man die Tatsache, dass das System der geodätischen Linien ausschliesslich (nach dem obigen Satz) von dem symmetrischen Teil $\Gamma_{(\lambda\mu)}^{\nu}$ des Objekts $\Gamma_{\lambda\mu}^{\nu}$ abhängig ist hat man sich beschränkt projektiv-euklidischen Räume A_n zu untersuchen.

DEFINITION 1. Den Raum A_n mit dem Objekt $\Gamma_{\lambda\mu}^{\nu}$ nennen wir *projektiv-euklidisch*, wenn ein solches Vektorfeld p_{λ} existiert, dass der Raum mit der Konnexion

$$(3) \quad \tilde{\Gamma}_{\lambda\mu}^{\nu} = \Gamma_{\lambda\mu}^{\nu} + 2A_{(\lambda}^{\nu} p_{\mu)}$$

einen identisch verschwindenden Krümmungstensor $\tilde{R}_{\lambda\mu\nu}^{\omega}$ hat.

DEFINITION 2. Die Transformation $\Gamma_{\lambda\mu}^{\nu} \rightarrow \tilde{\Gamma}_{\lambda\mu}^{\nu}$, die durch die Formel (3) gegeben ist, wird als *projektive Transformation der Konnexion* genannt.

Bezeichnet man kurz

$$(4) \quad W_{\lambda\mu} \stackrel{\text{df}}{=} \frac{1}{1-n^2} [nR_{\lambda\mu} + R_{\mu\lambda}],$$

wo $R_{\lambda\mu}$ den Ricci-Tensor bedeutet, so nennt man

$$(5) \quad W_{\lambda\mu\nu} \stackrel{\text{df}}{=} R_{\lambda\mu\nu} - 2W_{[\lambda\mu]}A_{\nu}^{\omega} + 2A_{[\lambda}^{\omega}W_{\mu]\nu}$$

den *projektiven Krümmungstensor von Weyl*.

Es besteht der

SATZ 2. Für $n > 2$ ist der Raum A_n dann und nur dann projektiv-euklidisch, wenn der Tensor $W_{\lambda\mu\nu}^{\omega}$ identisch verschwindet. Dagegen für $n = 2$ ist A_2 dann und nur dann projektiv-euklidisch, wenn der Tensor $W_{\lambda\mu}$ die Bedingungen erfüllt

$$(6) \quad \nabla_{[\omega} W_{\lambda]\mu} = 0.$$

Es gelten folgende Eigenschaften der Tensoren $W_{\lambda\mu}$ und $W_{\lambda\mu\nu}^{\omega}$ [6].

SATZ 3 (a) Tensor $W_{\lambda\mu\nu}^{\omega}$ ist eine Invariante der projektiven Transformationen.

Für $n = 2$ ist (b) $W_{\lambda\mu\nu}^{\omega} = 0$.

Für $n > 2$ haben wir:

$$(7) \quad (c) \quad W_{(\lambda\mu)\nu}^{\omega} = 0, \quad (d) \quad W_{[\lambda\mu\nu]}^{\omega} = 0, \quad (e) \quad W_{\lambda\mu\nu}^{\lambda} = 0, \quad (f) \quad W_{\lambda\mu\nu}^{\nu} = 0,$$

$$(g) \quad R_{\lambda\mu\nu}^{\omega} - 3R_{\lambda\mu\nu}^{\omega 1} + 3R_{\lambda\mu\nu}^{\omega 2} - R_{\lambda\mu\nu}^{\omega 3} = 0,$$

wo $R_{\lambda\mu\nu}^{\omega 1}$, $R_{\lambda\mu\nu}^{\omega 2}$ und $R_{\lambda\mu\nu}^{\omega 3}$ die Krümmungstensoren der Konnexion $\tilde{\Gamma}_{\lambda\mu}^{\nu}$ sind, die mit Hilfe der Vektorfelder p_{λ} , $2p_{\lambda}$, und $3p_{\lambda}$ entsprechend generiert wird,

$$d.h.: \quad \Gamma_{\lambda\mu}^{\nu 1} = \Gamma_{\lambda\mu}^{\nu} + 2A_{(\lambda}^{\nu}p_{\mu)},$$

$$\Gamma_{\lambda\mu}^{\nu 2} = \Gamma_{\lambda\mu}^{\nu} + 4A_{(\lambda}^{\nu}p_{\mu)}, \quad \Gamma_{\lambda\mu}^{\nu 3} = \Gamma_{\lambda\mu}^{\nu} + 6A_{(\lambda}^{\nu}p_{\mu)},$$

$$(8) \quad (h) \quad \nabla_{[\alpha} W_{\lambda\mu]\nu}^{\omega} = \frac{1}{n-2} A_{[\alpha}^{\omega} \nabla_{|\epsilon|} W_{\lambda\mu]\nu}^{\epsilon}.$$

1. Verallgemeinerte projektiv-euklidische Räume. Gegeben sei ein Raum L_n mit einer linearen Konnexion $\Gamma_{\lambda\mu}^{\nu}$ (nicht notwendig symmetrischen). Zuerst werden die grundlegenden Definitionen und Identitäten angegeben, die für die Beweise der entsprechenden Sätze und Eigenschaften unerlässlich sind.

Der *Einheitstensor* wird mit A_{μ}^{λ} bezeichnet:

$$(1) \quad A_{\mu}^{\lambda} = \begin{cases} 1, & \text{wenn } \lambda = \mu, \\ 0, & \text{wenn } \lambda \neq \mu. \end{cases}$$

Der *Torsionstensor* $S_{\lambda\mu}^{\nu}$ wird wie üblich definiert:

$$(2) \quad S_{\lambda\mu}^{\nu} = \Gamma_{[\lambda\mu]}^{\nu}.$$

Eine Konnexion $\Gamma_{\lambda\mu}^{\nu}$ wird *halbsymmetrisch* genannt, wenn der Tensor $S_{\lambda\mu}^{\nu}$ folgende Form hat:

$$(3) \quad S_{\lambda\mu}^{\nu} = S_{[\lambda} A_{\mu]}^{\nu},$$

wo

$$(4) \quad S_{\lambda} = \frac{2}{n-1} S_{\lambda\mu}^{\mu} \quad \text{ist.}$$

Es gilt

$$(5) \quad \Gamma_{\lambda\mu}^{\nu} = \Gamma_{(\lambda\mu)}^{\nu} + S_{\lambda\mu}^{\nu}.$$

Mit ∇_{ω} wird die kovariante Ableitung bezüglich $\Gamma_{\lambda\mu}^{\nu}$ bezeichnet. Insbesondere ergibt sich dann

$$(6) \quad \nabla_{\omega} A_{\mu}^{\lambda} = 0.$$

Der *Krümmungstensor* $R_{\alpha\beta\gamma}^{\delta}$ der Konnexion $\Gamma_{\lambda\mu}^{\nu}$ wird wie folgt ausgedrückt:

$$(7) \quad R_{\alpha\beta\gamma}^{\delta} \stackrel{\text{df}}{=} 2\partial_{[\alpha} \Gamma_{\beta]\gamma}^{\delta} + 2\Gamma_{[\alpha|\gamma]}^{\delta} \Gamma_{\beta]}^{\epsilon}.$$

Algebraische Komitanten des Krümmungstensors werden wie folgt bezeichnet:

$$(8) \quad R_{\alpha\beta} \stackrel{\text{df}}{=} R_{\delta\alpha\beta}^{\delta}, \quad V_{\alpha\beta} \stackrel{\text{df}}{=} R_{\alpha\beta\gamma}^{\gamma}.$$

Die grundlegenden Identitäten für den Krümmungstensor lauten [6]:

$$(9) \quad R_{(\alpha\beta)\gamma}^{\delta} = 0,$$

$$(10) \quad R_{[\alpha\beta\gamma]}^{\delta} = 2\nabla_{[\alpha} S_{\beta\gamma]}^{\delta} - 4S_{[\alpha\beta}^{\epsilon} S_{\gamma]\epsilon}^{\delta},$$

$$(11) \quad 2R_{[\alpha\beta]} = -V_{\alpha\beta} + 2\nabla_{\epsilon} S_{\alpha\beta}^{\epsilon} + 2(n-1)\nabla_{[\alpha} S_{\beta]} + 2(n-1)S_{\alpha\beta}^{\epsilon} S_{\epsilon},$$

$$(12) \quad \nabla_{[\omega} R_{\alpha\beta]\gamma}^{\delta} = 2S_{[\omega\alpha}^{\epsilon} R_{\beta]\epsilon\gamma}^{\delta} \quad (\text{Bianchische Identität}),$$

$$(13) \quad \nabla_{[\omega} V_{\alpha\beta]} = 2S_{[\omega\alpha}^{\epsilon} V_{\beta]\epsilon},$$

$$(14) \quad \nabla_{\epsilon} R_{\alpha\beta\gamma}^{\epsilon} = 2\nabla_{[\alpha} R_{\beta]\gamma} + 4S_{\omega[\alpha}^{\epsilon} R_{\beta]\epsilon\gamma}^{\omega} + 2S_{\alpha\beta}^{\epsilon} R_{\epsilon\gamma}.$$

Wir erinnern noch an eine Formel, die weiter benutzt wird:

$$(15) \quad \begin{aligned} \nabla_{[\mu} \nabla_{\nu]} W^{\lambda_1 \dots \lambda_p}_{\mu_1 \dots \mu_q} &= \frac{1}{2} \sum_{i=1}^p R_{\mu\nu\epsilon}^{\lambda_i} W^{\lambda_1 \dots \lambda_{i-1}, \epsilon, \lambda_{i+1} \dots \lambda_p}_{\mu_1 \dots \mu_q} - \\ &\quad - \frac{1}{2} \sum_{j=1}^q R_{\mu\nu\mu_j}^{\epsilon} W^{\lambda_1 \dots \lambda_p}_{\mu_1 \dots \mu_{j-1}, \epsilon, \mu_{j+1} \dots \mu_q} - \\ &\quad - S_{\mu\nu}^{\epsilon} \nabla_{\epsilon} W^{\lambda_1 \dots \lambda_p}_{\mu_1 \dots \mu_q}. \end{aligned}$$

DEFINITION 1. Der Raum L_n mit der Konnexion $\Gamma_{\lambda\mu}^{\nu}$ wird *verallgemeinerter projektiv-euklidischer Raum* genannt, wenn ein Vektorfeld P_{λ} existiert, dass der Raum mit der Konnexion

$$(16) \quad \tilde{\Gamma}_{\lambda\mu}^{\nu} = \Gamma_{(\lambda\mu)}^{\nu} + 2A_{(\lambda}^{\nu}P_{\mu)}$$

einen identisch verschwindenden Krümmungstensor $\tilde{R}_{\alpha\beta\gamma}^{\delta}$ hat.

DEFINITION 2. Die Transformation $\Gamma_{\lambda\mu}^{\nu} \rightarrow \tilde{\Gamma}_{\lambda\mu}^{\nu}$, die durch die Formel (16) bestimmt ist, nennen wir *verallgemeinerte projektive Transformation der Konnexion*.

Fragen wir nach einer Formel, die Abhängigkeit des durch die Konnexion $\tilde{\Gamma}_{\lambda\mu}^{\nu}$ generierten Krümmungstensors $\tilde{R}_{\alpha\beta\gamma}^{\delta}$ von dem durch die Konnexion $\Gamma_{\lambda\mu}^{\nu}$ generierten Krümmungstensors $R_{\alpha\beta\gamma}^{\delta}$ und von dem Feld P_{λ} ausdrückt.

Aus (5) und (15) folgt

$$(17) \quad \tilde{\Gamma}_{\lambda\mu}^{\nu} = \Gamma_{\lambda\mu}^{\nu} + T_{\lambda\mu}^{\nu},$$

wo

$$(18) \quad T_{\lambda\mu}^{\nu} = -S_{\lambda\mu}^{\nu} + 2A_{(\lambda}^{\nu}P_{\mu)}$$

gesetzt wird.

Rechnet man

$$(19) \quad \tilde{R}_{\alpha\beta\gamma}^{\delta} \stackrel{\text{df}}{=} 2\partial_{[\alpha}\tilde{\Gamma}_{\beta]\gamma}^{\delta} + \tilde{\Gamma}_{[\alpha|\gamma}^{\delta}\tilde{\Gamma}_{\beta]}^{\epsilon}$$

aus, so erhält man

$$(20) \quad \tilde{R}_{\alpha\beta\gamma}^{\delta} = R_{\alpha\beta\gamma}^{\delta} + 2\nabla_{[\alpha}T_{\beta]\gamma}^{\delta} + 2S_{\alpha\beta}^{\epsilon}T_{\epsilon\gamma}^{\delta} + 2T_{[\alpha|\gamma}^{\delta}T_{\beta]}^{\epsilon}$$

[vgl. (4.25), Arbeit [6], S. 141].

Im Falle $S_{\alpha\beta}^{\gamma} = 0$ reduziert sich die Formel (19) auf die Formel (89.7) der Arbeit [4].

Die Formel (19) zeigt, wie sich der Krümmungstensor verändert, wenn man zu dem Objekt der Konnexion $\Gamma_{\lambda\mu}^{\nu}$ einen beliebigen Tensor $T_{\lambda\mu}^{\nu}$ addiert. Diese Formel wird die Grundlage für weitere Berechnungen bilden.

Berücksichtigt man (18) so erhält man

$$(21) \quad \begin{aligned} \tilde{R}_{\alpha\beta\gamma}^{\delta} = & R_{\alpha\beta\gamma}^{\delta} - 2\nabla_{[\alpha}S_{\beta]\gamma}^{\delta} - 2A_{[\alpha}^{\delta}\nabla_{\beta]}P_{\gamma} + 2A_{\gamma}^{\delta}\nabla_{[\alpha}P_{\beta]} + \\ & + 2S_{[\alpha|\gamma}^{\delta}S_{\beta]}^{\epsilon} - 2S_{\alpha\beta}^{\epsilon}S_{\epsilon\gamma}^{\delta} + 2A_{\gamma}^{\delta}S_{\alpha\beta}^{\epsilon}P_{\epsilon} + \\ & + 2A_{[\alpha}^{\delta}P_{\beta]}P_{\gamma} - 2A_{[\alpha}^{\delta}S_{\beta]\gamma}^{\epsilon}P_{\epsilon}. \end{aligned}$$

Für weitere Betrachtungen ist es bequem den folgenden Hilfstensor $P_{\alpha\beta}$ einzuführen [6]:

$$(22) \quad P_{\alpha\beta} \stackrel{\text{df}}{=} \nabla_{\alpha}P_{\beta} - P_{\alpha}P_{\beta} + S_{\alpha\beta}^{\epsilon}P_{\epsilon}.$$

Mit Hilfe von $P_{\alpha\beta}$ kann (21) folgendermassen umgeschrieben werden

$$(23) \quad \begin{aligned} \tilde{R}_{\alpha\beta\gamma}^{\delta} &= R_{\alpha\beta\gamma}^{\delta} - 2V_{[\alpha}S_{\beta]\gamma}^{\delta} - 2S_{\alpha\beta}^e S_{e\gamma}^{\delta} + 2S_{[\alpha|e|}^{\delta} S_{\beta]\gamma}^e - \\ &\quad - A_{[\alpha}^{\delta} P_{\beta]\gamma} + A_{\beta}^{\delta} P_{\alpha\gamma} + A_{\gamma}^{\delta} (P_{\alpha\beta} - P_{\beta\alpha}). \end{aligned}$$

Wir gehen jetzt dazu über, um die notwendigen und hinreichenden Bedingungen für eine verallgemeinerte projektiv-euklidische Konnexion $\Gamma_{\alpha\beta}^{\gamma}$ des Raumes L_n abzuleiten.

Laut Definition 1

$$\begin{aligned} \tilde{R}_{\alpha\beta\gamma}^{\delta} &= R_{\alpha\beta\gamma}^{\delta} - 2V_{[\alpha}S_{\beta]\gamma}^{\delta} - 2S_{\alpha\beta}^e S_{e\gamma}^{\delta} + 2S_{[\alpha|e|}^{\delta} S_{\beta]\gamma}^e - \\ &\quad - A_{\alpha}^{\delta} P_{\beta\gamma} + A_{\beta}^{\delta} P_{\alpha\gamma} + A_{\gamma}^{\delta} (P_{\alpha\beta} - P_{\beta\alpha}) = 0. \end{aligned}$$

Dann wird

$$(24) \quad \begin{aligned} R_{\alpha\beta\gamma}^{\delta} &= 2V_{[\alpha}S_{\beta]\gamma}^{\delta} + 2S_{\alpha\beta}^e S_{e\gamma}^{\delta} - 2S_{[\alpha|e|}^{\delta} S_{\beta]\gamma}^e + \\ &\quad + A_{\alpha}^{\delta} P_{\beta\gamma} - A_{\beta}^{\delta} P_{\alpha\gamma} - A_{\gamma}^{\delta} (P_{\alpha\beta} - P_{\beta\alpha}). \end{aligned}$$

HILFSSATZ 1. *Der Krümmungstensor $R_{\alpha\beta\gamma}^{\delta}$ erfüllt die Formel (24) dann und nur dann, wenn der folgende Ausdruck $\bar{P}_{\alpha\beta}$:*

$$(25) \quad \begin{aligned} \bar{P}_{\alpha\beta} \stackrel{\text{df}}{=} \frac{1}{n^2 - 1} [nR_{\alpha\beta} + R_{\beta\alpha} - 2nV_{[e}S_{\alpha]\beta}^e + 2nS_{[\alpha|e|}^{\times} S_{\beta]}^e - \\ - 2nS_{e\alpha}^{\times} S_{\times\beta}^e - 2V_{[e}S_{\beta]\alpha}^e + 2S_{[e|\times|}^e S_{\beta]\alpha}^{\times} - 2S_{e\beta}^{\times} S_{\times\alpha}^e] \end{aligned}$$

eingesetzt in die Formel (24) anstatt $P_{\alpha\beta}$ folgende Identität ergibt:

$$(26) \quad \begin{aligned} R_{\alpha\beta\gamma}^{\delta} &= 2V_{[\alpha}S_{\beta]\gamma}^{\delta} + 2S_{\alpha\beta}^e S_{e\gamma}^{\delta} - 2S_{[\alpha|e|}^{\delta} S_{\beta]\gamma}^e + \frac{1}{n^2 - 1} A_{\alpha}^{\delta} [nR_{\beta\gamma} + \\ &\quad + R_{\gamma\beta} - 2nV_{[e}S_{\beta]\gamma}^e + 2nS_{[e|\times|}^e S_{\beta]\gamma}^{\times} - 2nS_{e\beta}^{\times} S_{\times\gamma}^e - \\ &\quad - 2V_{[e}S_{\gamma]\beta}^e + 2S_{[e|\times|}^e S_{\gamma]\beta}^{\times} - 2S_{e\gamma}^{\times} S_{\times\beta}^e] - \frac{1}{n^2 - 1} A_{\beta}^{\delta} [nR_{\alpha\gamma} + R_{\gamma\alpha} - \\ &\quad - 2nV_{[e}S_{\alpha]\gamma}^e + 2nS_{[e|\times|}^e S_{\alpha]\gamma}^{\times} - 2nS_{e\alpha}^{\times} S_{\times\gamma}^e - 2V_{[e}S_{\gamma]\alpha}^e + \\ &\quad + 2S_{[e|\times|}^e S_{\gamma]\alpha}^{\times} - 2S_{e\gamma}^{\times} S_{\times\alpha}^e] - \frac{1}{n + 1} A_{\gamma}^{\delta} [R_{\alpha\beta} - R_{\beta\alpha} - \\ &\quad - 2V_e S_{\alpha\beta}^e + V_{\alpha} S_{e\beta}^e - V_{\beta} S_{e\alpha}^e + 2S_{\alpha\beta}^e S_{\times e}^{\times}]. \end{aligned}$$

Beweis. Tatsächlich, setzen wir voraus, dass der Krümmungstensor $R_{\alpha\beta\gamma}^{\delta}$ die spezielle Struktur (24) hat. Die Faltung der Indizes α und δ und die Berücksichtigung der Bezeichnung (8) ergibt den folgenden Ausdruck:

$$(27) \quad R_{\beta\gamma} = 2V_{[\alpha}S_{\beta]\gamma}^{\times} + 2S_{\alpha\beta}^e S_{e\gamma}^{\times} - 2S_{[\alpha|e|}^{\times} S_{\beta]\gamma}^e + nP_{\beta\gamma} - P_{\gamma\beta}.$$

Wir wollen jetzt (27) in bezug auf $P_{\alpha\beta}$ lösen. Zu diesem Zweck schreiben wir (27) noch einmal aus indem die Indizes $\beta\gamma$ vertauscht werden. Dies ergibt

$$(28) \quad R_{\gamma\beta} = 2V_{[\kappa}S_{\gamma]\beta}^{\kappa} + 2S_{\kappa\gamma}^e S_{e\beta}^{\kappa} - 2S_{[\kappa|e]}^{\kappa} S_{\gamma]\beta}^e + nP_{\gamma\beta} - P_{\beta\gamma}.$$

Das System (27) + (28) wird gelöst indem man die erste Gleichung mit n multipliziert und nachher beiderseitig zu (28) addiert. Daraus erhält man

$$(29) \quad P_{\beta\gamma} = \frac{1}{n^2 - 1} [nR_{\beta\gamma} + R_{\gamma\beta} - 2nV_{[e}S_{\beta]\gamma}^e + 2nS_{[\kappa|e]}^{\kappa} S_{\beta]\gamma}^e - \\ - 2nS_{\kappa\beta}^e S_{e\gamma}^{\kappa} - 2V_{[e}S_{\gamma]\beta}^e + 2S_{[\kappa|e]}^{\kappa} S_{\gamma]\beta}^e - 2S_{\kappa\gamma}^e S_{e\beta}^{\kappa}].$$

Wir haben also gezeigt, dass aus (24) folgt, dass $P_{\beta\gamma}$ in bestimmter Form sich durch die Tensoren $R_{\beta\gamma}$ und $S_{\alpha\beta}^{\gamma}$ ausdrücken lässt. Um die Relation (26) zu erhalten genügt es folgende Formel anwenden

$$(30) \quad P_{[\alpha\beta]} = \frac{1}{n+1} [R_{[\alpha\beta]} + V_{[\alpha}S_{|\beta]}^e - V_e S_{\alpha\beta}^e + S_{\alpha\beta}^e S_{\kappa e}^{\kappa}],$$

die leicht aus (29) folgt.

Umgekehrt setzen wir voraus, dass der Krümmungstensor $R_{\alpha\beta\gamma}^{\delta}$ die Identität (26) erfüllt. Wenn jetzt die Definition (25) ausgenützt wird, so erhält man daraus die spezielle Struktur (24) des Tensors $R_{\alpha\beta\gamma}^{\delta}$ mit dem Tensor $P_{\beta\gamma}$, der durch (29) definiert ist.

Bemerken wir, dass für $n = 2$, $R_{\alpha\beta\gamma}^{\delta}$ immer die spezielle Struktur (24) hat, so dass die Bedingung (26) automatisch eine Identität ergibt. In der Tat, bei der Bezeichnung

$$(31) \quad Q_{\alpha\beta\gamma}^{\delta} \stackrel{\text{def}}{=} 2V_{[\alpha}S_{\beta]\gamma}^{\delta} - 2S_{\alpha\beta}^e S_{e\gamma}^{\delta} + 2S_{[\alpha|e]}^{\delta} S_{\beta]\gamma}^e$$

erhält man auf Grund (24) und (31) folgendes Gleichungssystem mit gesuchten Unbekannten $P_{11}, P_{12}, P_{21}, P_{22}$:

$$(32) \quad \begin{cases} P_{11} & = -R_{121}^2 - Q_{121}^2, \\ P_{12} - 2P_{21} & = -R_{121}^1 - Q_{121}^1, \\ -2P_{12} + P_{21} & = R_{122}^2 + Q_{122}^2, \\ P_{22} & = R_{122}^1 + Q_{122}^1. \end{cases}$$

Da die Determinante des Gleichungssystems $D = -3 \neq 0$ ist, daher hat das Gleichungssystem (32) eine einzige Lösung in der folgenden Darstellung:

$$(33) \quad \begin{cases} P_{11} = -R_{121}^2 - Q_{121}^2, \\ P_{12} = \frac{1}{3}(R_{121}^1 + Q_{121}^1 - 2R_{122}^2 - 2Q_{122}^2), \\ P_{21} = \frac{1}{3}(2R_{121}^1 + 2Q_{121}^1 - R_{122}^2 - Q_{122}^2), \\ P_{22} = R_{122}^1 + Q_{122}^1. \end{cases}$$

Also für $n = 2$ hat $R_{\alpha\beta\gamma}^{\delta}$ tatsächlich die Struktur (24). Betrachtet man (22) als ein Gleichungssystem mit gegebenen $P_{\alpha\beta}$ und $S_{\alpha\beta}^{\gamma}$ und Unbekannten P_{κ} , so erhält man ein Differentialgleichungssystem erster Ordnung.

HILFSSATZ 2. Wenn der Krümmungstensor $R_{\alpha\beta\gamma}^{\delta}$ die spezielle Struktur (24) hat, dann nehmen die Integrabilitätsbedingungen des Differentialgleichungssystems (22) folgende Form an:

$$(34) \quad \nabla_{[\alpha} P_{\gamma]\beta} + S_{[\alpha\beta]}^{\epsilon} P_{\gamma]\epsilon} + S_{\alpha\gamma}^{\epsilon} P_{\epsilon\beta} = 0.$$

Beweis. Schreiben wir das Gleichungssystem (22) in der Form

$$(35) \quad \nabla_{\alpha} P_{\beta} = P_{\alpha} P_{\beta} + P_{\alpha\beta} - S_{\alpha\beta}^{\epsilon} P_{\epsilon}.$$

Durch kovariante Ableitung von (35) erhält man

$$(36) \quad \begin{aligned} \nabla_{\gamma} \nabla_{\alpha} P_{\beta} &= \nabla_{\gamma} P_{\alpha\beta} - P_{\epsilon} \nabla_{\gamma} S_{\alpha\beta}^{\epsilon} + 2P_{\alpha} P_{\beta} P_{\gamma} + P_{\alpha} P_{\gamma\beta} + P_{\beta} P_{\gamma\alpha} - \\ &\quad - S_{\gamma\beta}^{\epsilon} P_{\epsilon} P_{\alpha} - S_{\gamma\alpha}^{\epsilon} P_{\epsilon} P_{\beta} - S_{\alpha\beta}^{\epsilon} P_{\epsilon} P_{\gamma} - S_{\alpha\beta}^{\epsilon} P_{\gamma\epsilon} + S_{\alpha\beta}^{\epsilon} S_{\gamma\epsilon}^{\kappa} P_{\kappa}. \end{aligned}$$

Durch Alternation der Indizes γ und α auf beiden Seiten der Formel (36) erhalten wir

$$(37) \quad \begin{aligned} \nabla_{[\gamma} \nabla_{\alpha]} P_{\beta} &= \nabla_{[\gamma} P_{\alpha]\beta} - P_{\epsilon} \nabla_{[\gamma} S_{\alpha]\beta}^{\epsilon} + 2P_{\beta} P_{[\alpha} P_{\gamma]} + P_{[\alpha} P_{\gamma]\beta} + \\ &\quad + P_{\beta} P_{[\gamma\alpha]} - P_{[\alpha} S_{\gamma]\beta}^{\epsilon} P_{\epsilon} - S_{[\gamma\alpha]}^{\epsilon} P_{\epsilon} P_{\beta} - P_{[\gamma} S_{\alpha]\beta}^{\epsilon} P_{\epsilon} + \\ &\quad + S_{\beta[\alpha}^{\epsilon} P_{\gamma]\epsilon} - S_{\beta[\alpha}^{\epsilon} S_{\gamma]\epsilon}^{\kappa} P_{\kappa}. \end{aligned}$$

Einerseits können wir $\nabla_{[\alpha} \nabla_{\gamma]} P_{\beta}$ auf Grund der Formel (15) (für $p = 0, q = 1$) schreiben

$$\nabla_{[\gamma} \nabla_{\alpha]} P_{\beta} = -\frac{1}{2} R_{\gamma\alpha\beta}^{\epsilon} P_{\epsilon} - S_{\gamma\alpha}^{\epsilon} \nabla_{\epsilon} P_{\beta},$$

woraus laut (24)

$$(38) \quad \begin{aligned} \nabla_{[\gamma} \nabla_{\alpha]} P_{\beta} &= -\nabla_{[\gamma} S_{\alpha]\beta}^{\epsilon} P_{\epsilon} - S_{\gamma\alpha}^{\kappa} S_{\kappa\beta}^{\epsilon} P_{\epsilon} + S_{[\gamma\kappa]}^{\epsilon} S_{\alpha]\beta}^{\kappa} P_{\epsilon} - \\ &\quad - S_{\gamma\alpha}^{\epsilon} \nabla_{\epsilon} P_{\beta} - \frac{1}{2} A_{\gamma}^{\epsilon} P_{\alpha\beta} P_{\epsilon} + \frac{1}{2} A_{\alpha}^{\epsilon} P_{\gamma\beta} P_{\epsilon} + \frac{1}{2} A_{\beta}^{\epsilon} (P_{\gamma\alpha} - P_{\alpha\gamma}) P_{\epsilon} \end{aligned}$$

folgt.

Andererseits haben wir

$$P_{[\alpha} P_{\gamma]} = 0, \quad -P_{[\alpha} S_{\gamma]\beta}^{\epsilon} P_{\epsilon} - P_{[\gamma} S_{\alpha]\beta}^{\epsilon} P_{\epsilon} = 0;$$

also können wir die Formel (37) folgendermassen umschreiben

$$(39) \quad \begin{aligned} \nabla_{[\gamma} \nabla_{\alpha]} P_{\beta} &= \nabla_{[\gamma} P_{\alpha]\beta} - P_{\epsilon} \nabla_{[\gamma} S_{\alpha]\beta}^{\epsilon} + P_{[\alpha} P_{\gamma]\beta} + P_{\beta} P_{[\gamma\alpha]} - \\ &\quad - S_{[\gamma\alpha]}^{\epsilon} P_{\epsilon} P_{\beta} + S_{\beta[\alpha}^{\epsilon} P_{\gamma]\epsilon} - S_{\beta[\alpha}^{\epsilon} S_{\gamma]\epsilon}^{\kappa} P_{\kappa}. \end{aligned}$$

Vergleicht man beide Seiten der Formeln (38) und (39), so haben wir nach einer Reduktion

$$-S_{\gamma\alpha}^{\epsilon} \nabla_{\epsilon} P_{\beta} - S_{\gamma\alpha}^{\kappa} S_{\kappa\beta}^{\epsilon} P_{\epsilon} = \nabla_{[\gamma} P_{\alpha]\beta} + S_{\beta[\alpha}^{\epsilon} P_{\gamma]\epsilon} - S_{\gamma\alpha}^{\epsilon} P_{\epsilon} P_{\beta}.$$

Wenn wir in der obigen Formel berücksichtigen (35), so erhalten wir

$$\nabla_{[\gamma} P_{\alpha]\beta} + S_{\beta[\alpha}^e P_{\gamma]e} + S_{\gamma\alpha}^e P_{e\beta} = 0,$$

also Bedingung (34), was zu beweisen war.

SATZ 1. *Die notwendige und hinreichende Bedingung einer verallgemeinerten projektiven euklidischen Konnexion $\Gamma_{\alpha\beta}^\gamma$ des Raumes L_n ($n \geq 2$) beruht darauf, dass ihr Krümmungstensor $R_{\alpha\beta\gamma}^\delta$ die Gestalt von (24) hat und Tensor $P_{\alpha\beta}$, der durch die Formel (22) definiert ist, die Integrabilitätsbedingungen (34) des Differentialgleichungssystems (35) erfüllt.*

Beweis. Die Notwendigkeit der Bedingungen wurde schon begründet. Setzen wir jetzt für die Konnexion $\Gamma_{\alpha\beta}^\gamma$ die Identitäten (24) und (34) voraus. Es wird ein Tensorfeld P_α als Lösung des Differentialgleichungssystems gesucht

$$(40) \quad \nabla_\alpha P_\beta = P_\alpha P_\beta + P_{\alpha\beta} - S_{\alpha\beta}^e P_e.$$

Da die Integrabilitätsbedingungen (34) des Gleichungssystems (40) nach den Voraussetzungen identisch erfüllt sind (für beliebige P_α und beliebige ξ^β), können wir daraus schliessen, dass das Gleichungssystem (40) eine Lösung für beliebige Anfangswerte der unbekannten Funktionen $P_\alpha = P_\alpha(\xi^\beta)$ besitzt. Diese Lösung existiert wenigstens in einer gewissen Umgebung des Punktes ξ^β (s. [4], Seite 449 oder [5], par. 26). Konstruieren wir jetzt die Konnexion

$$\tilde{\Gamma}_{\alpha\beta}^\gamma = \Gamma_{\alpha\beta}^\gamma - S_{\alpha\beta}^\gamma + 2A_{(\alpha}^\gamma P_{\beta)}$$

und berechnen für sie den Krümmungstensor $\tilde{R}_{\alpha\beta\gamma}^\delta$. Er wird, wie wir bereits wissen, durch die Formel (23) ausgedrückt, wobei der Tensor $P_{\alpha\beta}$ in dieser Formel die Gestalt (22) hat, d.h., wie aus (40) zu ersehen ist, dass er mit dem von uns betrachteten Tensor $P_{\alpha\beta}$ übereinstimmt.

Wenn man berücksichtigt, dass (24) laut Voraussetzungen erfüllt ist, überzeugt man sich, dass $\tilde{R}_{\alpha\beta\gamma}^\delta = 0$ ist und das bedeutet, dass $\Gamma_{\alpha\beta}^\gamma$ eine verallgemeinerte projektiv-euklidische Konnexion ist, was zu beweisen war.

Wir haben bereits bemerkt, dass für $n = 2$ die Bedingung (24) für einen beliebigen Krümmungstensor $R_{\alpha\beta\gamma}^\delta$ erfüllt ist, so dass als notwendige und hinreichende Bedingung die Bedingung (34) selbst bleibt. Dagegen, wie wir es weiter zeigen werden, genügt es für $n > 2$ sich auf die Bedingung (24) zu beschränken, da die Bedingung (34) die Folge der Bedingung (24) ist.

HILFSSATZ 3. *Für $n > 2$ ergibt sich die Bedingung (34) als eine Folge der Bedingung (24).*

Beweis. Wir gehen von der Bianchischen Identität (12) aus:

$$(41) \quad \nabla_{[\omega} R_{\alpha\beta]\gamma}^{\delta} = 2S_{[\omega\alpha}^e R_{\beta]e\gamma}^{\delta}$$

und durch Anwendung der Formel (24)

$$(42) \quad R_{\alpha\beta\gamma}^{\delta} = 2\nabla_{[\alpha} S_{\beta]\gamma}^{\delta} + 2S_{\alpha\beta}^e S_{e\gamma}^{\delta} - 2S_{[\alpha|e|}^{\delta} S_{\beta]\gamma}^e + 2A_{[\alpha}^{\delta} P_{\beta]\gamma} - 2A_{\gamma}^{\delta} P_{[\alpha\beta]},$$

setzen wir die rechte Seite von (42) in die linke Seite von (41) ein. So erhalten wir

$$\begin{aligned} \nabla_{\omega} R_{\alpha\beta\gamma}^{\delta} &= 2\nabla_{\omega} \nabla_{[\alpha} S_{\beta]\gamma}^{\delta} + 2\nabla_{\omega} S_{\alpha\beta}^e \cdot S_{e\gamma}^{\delta} + 2S_{\alpha\beta}^e \nabla_{\omega} S_{e\gamma}^{\delta} - \\ &\quad - 2(\nabla_{\omega} S_{[\alpha|e|}^{\delta}) S_{\beta]\gamma}^e - 2S_{[\alpha|e|}^{\delta} \nabla_{\omega} S_{\beta]\gamma}^e + 2A_{[\alpha}^{\delta} \nabla_{\omega} P_{\beta]\gamma} - 2A_{\gamma}^{\delta} \nabla_{\omega} P_{[\alpha\beta]}. \end{aligned}$$

Dann durch Alternation der Indizes ω, α, β erhalten wir:

$$\begin{aligned} (43) \quad \nabla_{[\omega} R_{\alpha\beta]\gamma}^{\delta} &= 2\nabla_{[\omega} \nabla_{\alpha} S_{\beta]\gamma}^{\delta} + 2\nabla_{[\omega} S_{\alpha\beta]}^e \cdot S_{e\gamma}^{\delta} + 2S_{[\alpha\beta}^e \nabla_{\omega} S_{e\gamma]}^{\delta} - \\ &\quad - 2(\nabla_{[\omega} S_{\alpha|e|}^{\delta}) S_{\beta]\gamma}^e - 2S_{[\alpha|e|}^{\delta} \nabla_{\omega} S_{\beta]\gamma}^e + \\ &\quad + 2A_{[\alpha}^{\delta} \nabla_{\omega} P_{\beta]\gamma} - 2A_{\gamma}^{\delta} \nabla_{[\omega} P_{\alpha\beta]}. \end{aligned}$$

Auf Grund der Formel (15) (für $p = 1$ und $q = 2$) haben wir

$$\nabla_{[\omega} \nabla_{\alpha]} S_{\beta\gamma}^{\delta} = \frac{1}{2} R_{\omega\alpha e}^{\delta} S_{\beta\gamma}^e - \frac{1}{2} R_{\omega\alpha\beta}^e S_{e\gamma}^{\delta} - \frac{1}{2} R_{\omega\alpha\gamma}^e S_{\beta e}^{\delta} - S_{\omega\alpha}^e \nabla_e S_{\beta\gamma}^{\delta},$$

woraus

$$(44) \quad 2\nabla_{[\omega} \nabla_{\alpha} S_{\beta]\gamma}^{\delta} = R_{[\omega\alpha|e|}^{\delta} S_{\beta]\gamma}^e - R_{[\omega\alpha\beta]}^e S_{e\gamma}^{\delta} - R_{[\omega\alpha|\gamma|}^e S_{\beta]e}^{\delta} - 2S_{[\omega\alpha}^e \nabla_{|e|} S_{\beta]\gamma}^{\delta}$$

folgt.

Weiter setzen wir in die rechte Seite der Formel (44) die rechte Seite von (42) ein. Zu diesem Zweck berechnen wir zuerst den Ausdruck

$$\begin{aligned} R_{\omega\alpha e}^{\delta} S_{\beta\gamma}^e &= 2\nabla_{[\omega} S_{\alpha]e}^{\delta} S_{\beta\gamma}^e + 2S_{\omega\alpha}^{\kappa} S_{\kappa e}^{\delta} S_{\beta\gamma}^e - 2S_{[\omega|\kappa|}^{\delta} S_{\alpha]e}^{\kappa} S_{\beta\gamma}^{\delta} + \\ &\quad + 2A_{[\omega}^{\delta} P_{\alpha]e} S_{\beta\gamma} - 2A_e^{\delta} P_{[\omega\alpha]} S_{\beta\gamma}^e. \end{aligned}$$

Daraus folgt

$$\begin{aligned} (45) \quad R_{[\omega\alpha|e|}^{\delta} S_{\beta]\gamma}^e &= 2(\nabla_{[\omega} S_{\alpha|e|}^{\delta}) S_{\beta]\gamma}^e + 2S_{[\omega\alpha}^{\kappa} S_{\beta]\gamma}^e S_{\kappa e}^{\delta} - \\ &\quad - 2S_{[\omega|\kappa|}^{\delta} S_{\alpha|e|}^{\kappa} S_{\beta]\gamma}^e + 2A_{[\omega}^{\delta} P_{\alpha|e|} S_{\beta]\gamma}^e - 2A_e^{\delta} P_{[\omega\alpha]} S_{\beta]\gamma}^e. \end{aligned}$$

In ähnlicher Weise haben wir

$$\begin{aligned} (46) \quad -R_{[\omega\alpha\beta]}^e S_{e\gamma}^{\delta} &= -2\nabla_{[\omega} S_{\alpha\beta]}^e S_{e\gamma}^{\delta} - 2S_{[\omega\alpha}^{\kappa} S_{|\kappa|\beta]}^e S_{e\gamma}^{\delta} + \\ &\quad + 2S_{[\omega|\kappa|}^e S_{\alpha\beta]}^{\kappa} S_{e\gamma}^{\delta} - 2A_{[\omega}^e P_{\alpha\beta]} S_{e\gamma}^{\delta} + 2A_{[\beta}^e P_{\omega\alpha]} S_{e\gamma}^{\delta}. \end{aligned}$$

Stellt man in der Formel (46) die Indizes δ und p, p und γ um, so erhält man

$$\begin{aligned} (47) \quad -R_{[\omega\alpha|\gamma|}^e S_{\beta]e}^{\delta} &= -2(\nabla_{[\omega} S_{\alpha|\gamma|}^e) S_{\beta]e}^{\delta} - 2S_{[\omega\alpha}^{\kappa} S_{\beta]e}^{\delta} S_{\kappa\gamma}^e + \\ &\quad + 2S_{[\omega|\kappa|}^e S_{\alpha|\gamma|}^{\kappa} S_{\beta]e}^{\delta} - 2A_{[\omega}^e P_{\alpha|\gamma|} S_{\beta]e}^{\delta} + 2A_{\gamma}^e P_{[\omega\alpha]} S_{\beta]e}^{\delta}. \end{aligned}$$

Setzt man die rechten Seiten der Formeln (45), (46) und (47) in die rechte Seite von (44) ein, erhält man:

$$\begin{aligned}
 (48) \quad 2V_{[\omega} V_{\alpha} S_{\beta]\gamma}^{\delta} = & 2(V_{[\omega} S_{\alpha|\epsilon]} S_{\beta]\gamma}^{\delta} + 2S_{[\omega\alpha}^{\kappa} S_{\beta]\gamma}^{\epsilon} S_{\kappa\epsilon}^{\delta} - \\
 & - 2S_{[\omega|\kappa]}^{\delta} S_{\alpha|\epsilon]}^{\kappa} S_{\beta]\gamma}^{\epsilon} + 2A_{[\omega}^{\delta} P_{\alpha|\epsilon]} S_{\beta]\gamma}^{\epsilon} - \\
 & - 2A_{\epsilon}^{\delta} P_{[\omega\alpha} S_{\beta]\gamma}^{\epsilon} - 2V_{[\omega} S_{\alpha\beta]} S_{\epsilon\gamma}^{\delta} - 2S_{[\omega\alpha}^{\kappa} S_{|\kappa|\beta]} S_{\epsilon\gamma}^{\delta} + \\
 & + 2S_{[\omega|\kappa]}^{\epsilon} S_{\alpha\beta]}^{\kappa} S_{\epsilon\gamma}^{\delta} - 2A_{[\omega}^{\epsilon} P_{\alpha\beta]} S_{\epsilon\gamma}^{\delta} + \\
 & + 2A_{[\beta}^{\epsilon} P_{\omega\alpha]} S_{\epsilon\gamma}^{\delta} - 2(V_{[\omega} S_{\alpha|\gamma]} S_{\beta]\epsilon}^{\delta} - \\
 & - 2S_{[\omega\alpha}^{\kappa} S_{\beta]\epsilon}^{\delta} S_{\kappa\gamma}^{\epsilon} + 2S_{[\omega|\kappa]}^{\epsilon} S_{\alpha|\gamma]}^{\kappa} S_{\beta]\epsilon}^{\delta} - \\
 & - 2A_{[\omega}^{\epsilon} P_{\alpha|\gamma]} S_{\beta]\epsilon}^{\delta} + 2A_{\gamma}^{\epsilon} P_{[\omega\alpha} S_{\beta]\epsilon}^{\delta} - \\
 & - 2S_{[\omega\alpha}^{\epsilon} V_{|\epsilon]} S_{\beta]\gamma}^{\delta}.
 \end{aligned}$$

Setzt man endlich die rechte Seite von (48) in die Formel (43) ein, erhält man nach einigen Umrechnungen und Reduktion

$$\begin{aligned}
 (49) \quad V_{[\omega} R_{\alpha\beta]\gamma}^{\delta} = & 2S_{[\omega\alpha}^{\kappa} S_{\beta]\gamma}^{\epsilon} S_{\kappa\epsilon}^{\delta} + 2A_{[\omega}^{\delta} P_{\alpha|\epsilon]} S_{\beta]\gamma}^{\epsilon} - \\
 & - 2S_{[\omega\alpha}^{\kappa} S_{|\kappa|\beta]} S_{\epsilon\gamma}^{\delta} + 2S_{[\omega|\kappa]}^{\epsilon} S_{\alpha\beta]}^{\kappa} S_{\epsilon\gamma}^{\delta} - \\
 & - 2S_{[\omega\alpha}^{\kappa} S_{\beta]\epsilon}^{\delta} S_{\kappa\gamma}^{\epsilon} - 2P_{[\alpha|\gamma]} S_{\beta\omega]}^{\delta} - \\
 & - 2S_{[\omega\alpha}^{\epsilon} V_{|\epsilon]} S_{\beta]\gamma}^{\delta} + 2S_{[\alpha\beta}^{\epsilon} V_{\omega]} S_{\epsilon\gamma}^{\delta} + \\
 & + 2A_{[\alpha}^{\delta} V_{\omega} P_{\beta]\gamma} - 2A_{\gamma}^{\delta} V_{[\omega} P_{\alpha\beta]}.
 \end{aligned}$$

Jetzt berechnen wir den Wert der rechten Seite von (41), indem wir $R_{\alpha\beta\gamma}^{\delta}$ aus (42) einsetzen.

Wir berechnen zuerst

$$\begin{aligned}
 (50) \quad 2S_{\omega\alpha}^{\epsilon} R_{\beta\epsilon\gamma}^{\delta} = & 4S_{\omega\alpha}^{\epsilon} V_{[\beta} S_{\epsilon]\gamma}^{\delta} + 4S_{\omega\alpha}^{\epsilon} S_{\beta\epsilon}^{\kappa} S_{\kappa\gamma}^{\delta} - 4S_{\omega\alpha}^{\epsilon} S_{[\beta|\kappa]}^{\delta} S_{\epsilon]\gamma}^{\kappa} + \\
 & + 4S_{\omega\alpha}^{\epsilon} A_{[\beta}^{\delta} P_{\epsilon]\gamma} - 4S_{\omega\alpha}^{\epsilon} A_{\gamma}^{\delta} P_{[\beta\epsilon]},
 \end{aligned}$$

woraus nach der Alternation

$$\begin{aligned}
 (51) \quad 2S_{[\omega\alpha}^{\epsilon} R_{\beta]\epsilon\gamma}^{\delta} = & 2S_{[\omega\alpha}^{\epsilon} V_{\beta]} S_{\epsilon\gamma}^{\delta} - 2S_{[\omega\alpha}^{\epsilon} V_{|\epsilon]} S_{\beta]\gamma}^{\delta} + 4S_{[\omega\alpha}^{\epsilon} S_{\beta]\epsilon}^{\kappa} S_{\kappa\gamma}^{\delta} - \\
 & - 2S_{[\omega\alpha}^{\epsilon} S_{\beta]\kappa}^{\delta} S_{\epsilon\gamma}^{\kappa} + 2S_{[\omega\alpha}^{\epsilon} S_{\beta]\gamma}^{\kappa} S_{\epsilon\kappa}^{\delta} + \\
 & + 2S_{[\omega\alpha}^{\epsilon} A_{\beta]}^{\delta} P_{\epsilon\gamma} - 2S_{[\omega\alpha}^{\epsilon} P_{\beta]\gamma} A_{\epsilon}^{\delta} - \\
 & - 2S_{[\omega\alpha}^{\epsilon} P_{\beta]\epsilon} A_{\gamma}^{\delta} + 2S_{[\omega\alpha}^{\epsilon} P_{|\epsilon|\beta]} A_{\gamma}^{\delta}
 \end{aligned}$$

ist.

Vergleicht man auf Grund der Bianchischen Identität (41) die rechten Seiten der Formeln (49) und (51), so erhält man

$$\begin{aligned}
 (52) \quad & 2S_{[\omega\alpha}^{\times}S_{\beta]\gamma}^eS_{\kappa\epsilon}^{\delta} + 2A_{[\omega}^{\delta}P_{\alpha|\epsilon]}S_{\beta]\gamma}^e - 2S_{[\omega\alpha}^{\times}S_{|\kappa|\beta]}^eS_{\epsilon\gamma}^{\delta} + 2S_{[\omega|\kappa]}^eS_{\alpha\beta]}^{\times}S_{\epsilon\gamma}^{\delta} - \\
 & - 2S_{[\omega\alpha}^{\times}S_{\beta]\epsilon}^{\delta}S_{\kappa\gamma}^e - 2P_{[\alpha|\gamma]}S_{\beta\omega]}^{\delta} - 2S_{[\omega\alpha}^eV_{|\epsilon]}S_{\beta]\gamma}^{\delta} + 2S_{[\alpha\beta}^eV_{\omega]}S_{\epsilon\gamma}^{\delta} + \\
 & + 2A_{[\alpha}^{\delta}V_{\omega}P_{\beta]\gamma} - 2A_{\gamma}^{\delta}V_{[\omega}P_{\alpha\beta]} = 2S_{[\omega\alpha}^eV_{\beta]}S_{\epsilon\gamma}^{\delta} - 2S_{[\omega\alpha}^eV_{|\epsilon]}S_{\beta]\gamma}^{\delta} + \\
 & + 4S_{[\omega\alpha}^eS_{\beta]\epsilon}^{\times}S_{\kappa\gamma}^{\delta} - 2S_{[\omega\alpha}^eS_{\beta]\kappa}^{\delta}S_{\epsilon\gamma}^{\times} + 2S_{[\omega\alpha}^eS_{\beta]\gamma}^{\times}S_{\epsilon\kappa}^{\delta} + 2S_{[\omega\alpha}^eA_{\beta]}^{\delta}P_{\epsilon\gamma} - \\
 & - 2S_{[\omega\alpha}^eP_{\beta]\gamma}A_{\epsilon}^{\delta} - 2S_{[\omega\alpha}^eP_{\beta]\epsilon}A_{\gamma}^{\delta} + 2S_{[\omega\alpha}^eP_{|\epsilon|\beta]}A_{\gamma}^{\delta}.
 \end{aligned}$$

Nach weiteren Reduktionen erhalten wir

$$\begin{aligned}
 (53) \quad & A_{[\omega}^{\delta}P_{\alpha|\epsilon]}S_{\beta]\gamma}^e + A_{[\alpha}^{\delta}V_{\omega}P_{\beta]\gamma} - A_{\gamma}^{\delta}V_{[\omega}P_{\alpha\beta]} + S_{[\omega\alpha}^eP_{\beta]\epsilon}A_{\gamma}^{\delta} - \\
 & - S_{[\omega\alpha}A_{\beta]}^{\delta}P_{\epsilon\gamma} - S_{[\omega\alpha}^eP_{|\epsilon|\beta]}A_{\gamma}^{\delta} = 0.
 \end{aligned}$$

Durch Faltung der Indizes γ und δ erhalten wir nach einigen Rechnungen

$$V_{[\omega}P_{\beta]\gamma} + S_{[\omega|\gamma]}^eP_{\beta]\epsilon} + S_{\omega\beta}^eS_{\epsilon\gamma} = 0,$$

also (34), was zu beweisen war.

Hilfssatz 3 stellt eine Verallgemeinerung des analogen Hilfssatzes für die symmetrische Konnexion dar (s. [4], S. 449).

DEFINITION 3. Auf Grund der Formeln (24) und (26) definieren wir den *verallgemeinerten Weylschen Krümmungstensor* $B_{\alpha\beta\gamma}^{\delta}$ folgendermassen:

$$(54) \quad B_{\alpha\beta\gamma}^{\delta} \stackrel{\text{df}}{=} R_{\alpha\beta\gamma}^{\delta} - 2V_{[\alpha}S_{\beta]\gamma}^{\delta} + 2S_{[\alpha|\epsilon]}^{\delta}S_{\beta]\gamma}^e - 2S_{\alpha\beta}^eS_{\epsilon\gamma}^{\delta} - 2A_{[\alpha}^{\delta}B_{\beta]\gamma} + 2A_{\gamma}^{\delta}B_{[\alpha\beta]},$$

wo

$$\begin{aligned}
 (55) \quad & B_{\alpha\beta} \stackrel{\text{df}}{=} \frac{1}{n^2 - 1} [nR_{\alpha\beta} + R_{\beta\alpha} - 2nV_{[\epsilon}S_{\alpha]\beta}^e + 2nS_{[\kappa|\epsilon]}^{\times}S_{\alpha]\beta}^e - \\
 & - 2nS_{\epsilon\alpha}^{\times}S_{\kappa\beta}^e - 2V_{[\epsilon}S_{\beta]\alpha}^e + 2S_{[\epsilon|\kappa]}^eS_{\beta]\alpha}^{\times} - 2S_{\epsilon\beta}^{\times}S_{\kappa\alpha}^e].
 \end{aligned}$$

Zusammenfassend können wir den folgenden Satz aussprechen:

SATZ 2. Für $n > 2$ ist der Raum L_n dann und nur dann ein verallgemeinerter projektiv-euklidischer Raum, wenn der Tensor $B_{\alpha\beta\gamma}^{\delta}$ identisch verschwindet.

Für $n = 2$ ist L_2 dann und nur dann ein verallgemeinerter projektiv-euklidischer Raum, wenn der Tensor $B_{\alpha\beta}$ der Bedingung

$$(56) \quad V_{[\alpha}B_{\gamma]\beta} + S_{[\alpha|\beta]}^eB_{\gamma]\epsilon} + S_{\alpha\gamma}^eB_{\epsilon\beta} = 0$$

genügt.

2. Eigenschaften der verallgemeinerten projektiven Transformation der Konnexion und des verallgemeinerten Weylschen Krümmungstensors.

SATZ 3. Für $n = 2$ haben wir die Identität: $1^\circ B_{\alpha\beta\gamma}^\delta = 0$, dagegen für $n > 2$ haben wir die Identitäten: $2^\circ B_{(\alpha\beta)\gamma}^\delta = 0$, $3^\circ B_{[\alpha\beta\gamma]}^\delta = 0$, $4^\circ B_{\alpha\beta\gamma}^a = 0$, $5^\circ B_{\alpha\beta\gamma}^\gamma = 0$ ⁽¹⁾.

Rein rechnerische Beweise lassen wir beiseite.

Der durch die Formel (55) bestimmte Tensor $B_{\alpha\beta}$ bildet eine algebraische Komitante des Krümmungstensors $R_{\alpha\beta\gamma}^\delta$ und des Zusammenhanges $\Gamma_{\alpha\beta}^\gamma$.

HILFSSATZ 4. Bei einer verallgemeinerten projektiven Transformation der Konnexion (16) verändert sich der Tensor $B_{\alpha\beta}$ nach dem Gesetz

$$(57) \quad \tilde{B}_{\alpha\beta} = B_{\alpha\beta} - P_{\alpha\beta},$$

wo $P_{\alpha\beta}$ durch die Formel (22) bestimmt ist.

Tatsächlich, da die Konnexion $\tilde{\Gamma}_{\alpha\beta}^\gamma$ symmetrisch ist, haben wir also auf Grund der Formel (55):

$$(58) \quad \tilde{B}_{\alpha\beta} = \frac{1}{n^2 - 1} [n\tilde{R}_{\alpha\beta} + \tilde{R}_{\beta\alpha}].$$

Aber laut (23) haben wir

$$\begin{aligned} \tilde{R}_{\alpha\beta} = R_{\alpha\beta} - 2V_{[\alpha} S_{\beta]}^\alpha - 2S_{\alpha\beta}^\alpha S_{\alpha\beta}^\alpha + 2S_{[\alpha|\beta]}^\alpha S_{\alpha]}^\alpha - A_\alpha^\alpha P_{\alpha\beta} + A_\alpha^\alpha P_{\alpha\beta} + \\ + A_\beta^\alpha (P_{\alpha\alpha} - P_{\alpha\alpha}), \end{aligned}$$

woraus

$$(59) \quad \tilde{R}_{\alpha\beta} = R_{\alpha\beta} - 2V_{[\alpha} S_{\beta]}^\alpha - 2S_{\alpha\beta}^\alpha S_{\alpha\beta}^\alpha + 2S_{[\alpha|\beta]}^\alpha S_{\alpha]}^\alpha - nP_{\alpha\beta} + P_{\beta\alpha}$$

folgt.

Auf Grund von (58) und (59) erhalten wir das Ergebnis (57).

SATZ 4. Der verallgemeinerte Weylsche Krümmungstensor $B_{\alpha\beta\gamma}^\delta$ ist eine Invariante der durch die Formel (16) bestimmten verallgemeinerten projektiven Transformation der Konnexion.

Beweis. Da die Konnexion $\tilde{\Gamma}_{\alpha\beta}^\gamma$ symmetrisch ist ($\tilde{S}_{\alpha\beta}^\gamma = 0$), haben wir also auf Grund der Formel (54):

$$(60) \quad \tilde{B}_{\alpha\beta\gamma}^\delta = \tilde{R}_{\alpha\beta\gamma}^\delta - 2A_{[\alpha}^\delta \tilde{B}_{\beta]\gamma} + 2A_\gamma^\delta \tilde{B}_{[\alpha\beta]},$$

woraus mit Hilfe der Formeln (23) und (57) erhalten wir

$$\begin{aligned} \tilde{B}_{\alpha\beta\gamma}^\delta = R_{\alpha\beta\gamma}^\delta - 2V_{[\alpha} S_{\beta]\gamma}^\delta + 2S_{[\alpha|\beta]}^\delta S_{\gamma]}^\delta - 2S_{\alpha\beta}^\delta S_{\gamma}^\delta - \\ - 2A_{[\alpha}^\delta P_{\beta]\gamma} + 2A_\gamma^\delta P_{[\alpha\beta]} - 2A_{[\alpha}^\delta B_{\beta]\gamma} + 2A_{[\alpha}^\delta P_{\beta]\gamma} + \\ + 2A_\gamma^\delta B_{[\alpha\beta]} - 2A_\gamma^\delta P_{[\alpha\beta]} = B_{\alpha\beta\gamma}^\delta, \end{aligned}$$

⁽¹⁾ Das Analogon der Formel (8) des Satzes 3 in der Seite 2 ist zur Zeit noch nicht bekannt.

also

$$(61) \quad \tilde{B}_{\alpha\beta\gamma}{}^\delta = B_{\alpha\beta\gamma}{}^\delta, \quad \text{w.z.b.w.}$$

SATZ 5. *Jede Konnexion $\Gamma_{\alpha\beta}^\gamma$ kann man mit Hilfe einer verallgemeinerten projektiven Transformation (16) in volumentreue Konnexion $\tilde{\Gamma}_{\alpha\beta}^\gamma$ transformieren.*

Beweis. Wir werden die Existenz eines solchen Vektorfeldes P_α zeigen, dass die Komitante $\tilde{V}_{\alpha\beta}$ des Krümmungstensors $\tilde{R}_{\alpha\beta\gamma}{}^\delta$ der Konnexion $\tilde{\Gamma}_{\alpha\beta}^\gamma$ die Bedingung erfüllt:

$$(62) \quad \tilde{V}_{\alpha\beta} = 0.$$

Auf Grund der Formeln (8), (23) und (62) haben wir

$$V_{\alpha\beta} - 2V_{[\alpha}S_{\beta]\epsilon}{}^\epsilon - 2S_{\alpha\beta}{}^\epsilon S_{\epsilon\kappa}{}^\kappa + 2S_{[\alpha|\epsilon|\kappa} S_{\beta]\kappa}{}^\epsilon - A_\alpha{}^\epsilon P_{\beta\epsilon} + \\ + A_\beta{}^\epsilon P_{\alpha\epsilon} - A_\epsilon{}^\epsilon (P_{\alpha\beta} - P_{\beta\alpha}) = 0,$$

woraus bei Berücksichtigung der Identität $S_{[\alpha|\epsilon|\kappa} S_{\beta]\kappa}{}^\epsilon = 0$,

$$(63) \quad V_{\alpha\beta} - 2V_{[\alpha}S_{\beta]\epsilon}{}^\epsilon - 2S_{\alpha\beta}{}^\epsilon S_{\epsilon\kappa}{}^\kappa + (n+1)(P_{\alpha\beta} - P_{\beta\alpha}) = 0$$

folgt.

Auf Grund von (22) und (63) erhalten wir weiter

$$(64) \quad V_{\alpha\beta} - 2V_{[\alpha}S_{\beta]\epsilon}{}^\epsilon - 2S_{\alpha\beta}{}^\epsilon S_{\epsilon\kappa}{}^\kappa + 2(n+1)(V_{[\alpha}P_{\beta]} + S_{\alpha\beta}{}^\epsilon P_\epsilon) = 0.$$

(64) stellt nun ein Differentialgleichungssystem erster Ordnung mit den unbekannten Funktionen P_α dar.

Wir werden zeigen, dass die Integrabilitätsbedingungen des Gleichungssystems (64) folgende Gestalt annehmen

$$(65) \quad V_{[\omega}V_{\alpha\beta]} = 2S_{[\omega\alpha}{}^\epsilon V_{\beta]\epsilon},$$

also laut (13) die Integrabilitätsbedingungen erfüllt sind, was den Beweis für die Existenz eines Vektorfeldes P_α erbringt.

Tatsächlich, differenzieren wir kovariant V_ω die Gleichung (64):

$$V_\omega V_{\alpha\beta} - 2V_\omega V_{[\alpha}S_{\beta]\epsilon}{}^\epsilon - 2V_\omega S_{\alpha\beta}{}^\epsilon S_{\epsilon\kappa}{}^\kappa - 2S_{\alpha\beta}{}^\epsilon V_\omega S_{\epsilon\kappa}{}^\kappa + \\ + 2(n+1)[V_\omega V_{[\alpha}P_{\beta]} + V_\omega S_{\alpha\beta}{}^\epsilon P_\epsilon + S_{\alpha\beta}{}^\epsilon V_\omega P_\epsilon] = 0,$$

so erhalten wir daraus durch Alternation der Indizes ω, α, β :

$$(66) \quad V_{[\omega}V_{\alpha\beta]} - 2V_{[\omega}V_{\alpha}S_{\beta]\epsilon}{}^\epsilon - 2S_{\epsilon\kappa}{}^\kappa V_{[\omega}S_{\alpha\beta]}{}^\epsilon - 2S_{[\alpha\beta}{}^\epsilon V_{\omega]}S_{\epsilon\kappa}{}^\kappa + \\ + 2(n+1)[V_{[\omega}V_{\alpha}P_{\beta]} + P_\epsilon V_{[\omega}S_{\alpha\beta]}{}^\epsilon + S_{[\alpha\beta}{}^\epsilon V_{\omega]}P_\epsilon] = 0.$$

Auf Grund der Formel (15) haben wir

$$V_{[\omega}V_{\alpha]}S_{\beta\epsilon}{}^\epsilon = \frac{1}{2}R_{\omega\alpha\kappa}{}^\epsilon S_{\beta\epsilon}{}^\kappa - \frac{1}{2}R_{\omega\alpha\beta}{}^\kappa S_{\kappa\epsilon}{}^\epsilon - \frac{1}{2}R_{\omega\alpha\epsilon}{}^\kappa S_{\beta\kappa}{}^\epsilon - S_{\omega\alpha}{}^\kappa V_\kappa S_{\beta\epsilon}{}^\epsilon, \\ V_{[\omega}V_{\alpha]}P_\beta = -\frac{1}{2}R_{\omega\alpha\beta}{}^\kappa P_\kappa - S_{\omega\alpha}{}^\kappa V_\kappa P_\beta,$$

woraus

$$(67) \quad 2V_{[\omega} V_{\alpha} S_{\beta]e}^e = -R_{[\omega\alpha\beta]} S_{\kappa e}^e - 2S_{[\omega\alpha}^{\kappa} V_{|\kappa|} S_{\beta]e}^e,$$

$$(68) \quad 2V_{[\omega} V_{\alpha} P_{\beta]} = -R_{[\omega\alpha\beta]} P_{\kappa} - 2S_{[\omega\alpha}^{\kappa} V_{|\kappa|} P_{\beta]}$$

ist.

Also auf Grund der Formel (66), (67) und (68) haben wir:

$$(69) \quad V_{[\omega} V_{\alpha\beta]} + R_{[\omega\alpha\beta]} S_{\kappa e}^e + 2S_{[\omega\alpha}^{\kappa} V_{|\kappa|} S_{\beta]e}^e - 2S_{\kappa e}^{\kappa} V_{[\omega} S_{\alpha\beta]}^e - \\ - 2S_{[\alpha\beta}^e V_{\omega]} S_{\kappa}^{\kappa} + (n+1) [-R_{[\omega\alpha\beta]} P_{\kappa} - 2S_{[\omega\alpha}^{\kappa} V_{|\kappa|} P_{\beta]} + \\ + 2P_{\kappa} V_{[\omega} S_{\alpha\beta]}^e + 2S_{[\alpha\beta}^e V_{\omega]} P_{\kappa}] = 0.$$

Auf Grund der Formel (10) erhalten wir

$$(70) \quad R_{[\omega\alpha\beta]} P_{\kappa} = 2P_{\kappa} V_{[\omega} S_{\alpha\beta]}^{\kappa} - 4P_{\kappa} S_{[\omega\alpha}^e S_{\beta]e}^{\kappa},$$

$$(71) \quad R_{[\omega\alpha\beta]} S_{\kappa e}^e = 2S_{\kappa e}^e V_{[\omega} S_{\alpha\beta]}^{\kappa} - 4S_{\kappa e}^e S_{[\omega\alpha}^{\varphi} S_{\beta]e}^{\kappa}.$$

Wir haben nun auf Grund (70), (71) und (69)

$$V_{[\omega} V_{\alpha\beta]} + 2S_{\kappa e}^e V_{[\omega} S_{\alpha\beta]}^{\kappa} - 4S_{\kappa e}^e S_{[\omega\alpha}^{\varphi} S_{\beta]e}^{\kappa} + 2S_{[\omega\alpha}^{\kappa} V_{|\kappa|} S_{\beta]e}^e - \\ - 2S_{\kappa e}^{\kappa} V_{[\omega} S_{\alpha\beta]}^e - 2S_{[\alpha\beta}^e V_{\omega]} S_{\kappa}^{\kappa} + (n-1) [-2P_{\kappa} V_{[\omega} S_{\alpha\beta]}^{\kappa} + \\ + 4P_{\kappa} S_{[\omega\alpha}^e S_{\beta]e}^{\kappa} - 2S_{[\omega\alpha}^{\kappa} V_{|\kappa|} P_{\beta]} + 2P_{\kappa} V_{[\omega} S_{\alpha\beta]}^e + 2S_{[\alpha\beta}^e V_{\omega]} P_{\kappa}] = 0,$$

woraus sich nach der Reduktion folgendes ergibt:

$$(72) \quad V_{[\omega} V_{\alpha\beta]} - 4S_{\kappa e}^e S_{[\omega\alpha}^{\varphi} S_{\beta]e}^{\kappa} + 2S_{[\omega\alpha}^{\kappa} V_{|\kappa|} S_{\beta]e}^e - 2S_{[\alpha\beta}^e V_{\omega]} S_{\kappa}^{\kappa} + \\ + (n+1) [4P_{\kappa} S_{[\omega\alpha}^e S_{\beta]e}^{\kappa} - 2S_{[\omega\alpha}^{\kappa} V_{|\kappa|} P_{\beta]} + 2S_{[\alpha\beta}^e V_{\omega]} P_{\kappa}] = 0.$$

Um $V_{\omega} P_{\alpha}$ aus der Gleichung (72) zu eliminieren, wenden wir die Ausgangsgleichung (64) an, die für $\beta = \gamma$ folgende Gestalt hat:

$$(73) \quad V_{\alpha\beta} - 2V_{[\alpha} S_{\gamma]e}^e - 2S_{\alpha\gamma}^e S_{\kappa}^{\kappa} + (n+1) [2V_{[\alpha} P_{\gamma]} + 2S_{\alpha\gamma}^e P_{\kappa}] = 0.$$

Durch Multiplizieren der Gleichung (73) mit $2S_{\beta\omega}^{\gamma}$ und durch Alternation der Indizes α, β, ω ergibt sich folgendes:

$$(74) \quad 2V_{[\alpha|\gamma]} S_{\beta\omega]}^{\gamma} - 2S_{[\beta\omega}^{\gamma} V_{\alpha]} S_{\gamma e}^e + 2S_{[\beta\omega}^{\gamma} V_{|\gamma|} S_{\alpha]e}^e - 4S_{[\beta\omega}^{\gamma} S_{\alpha]\gamma}^e S_{\kappa}^{\kappa} + \\ + (n+1) [4S_{[\beta\omega}^{\gamma} S_{\alpha]\gamma}^e P_{\kappa} + 2S_{[\beta\omega}^{\gamma} V_{\alpha]} P_{\gamma} - 2S_{[\beta\omega}^{\gamma} V_{|\gamma|} P_{\alpha]}] = 0.$$

Wenn wir in der Gleichung (74) eine gerade Permutation der Indizes (z.B. $\beta\omega\alpha \rightarrow \omega\alpha\beta$) durchführen, so können wir letzthin folgende Gleichung schreiben:

$$2V_{[\omega|\epsilon]} S_{\alpha\beta]}^e - 2S_{[\alpha\beta}^{\kappa} V_{\omega]} S_{\kappa e}^e + 2S_{[\omega\alpha}^{\kappa} V_{|\kappa|} S_{\beta]e}^e - 4S_{\kappa e}^{\kappa} S_{[\omega\alpha}^{\gamma} S_{\beta]e}^{\gamma} + \\ + (n+1) [+4S_{[\omega\alpha}^e S_{\beta]e}^{\gamma} P_{\gamma} + 2S_{[\alpha\beta}^e V_{\omega]} P_{\kappa} - 2S_{[\omega\alpha}^e V_{|\epsilon|} P_{\beta]}] = 0.$$

Subtrahiert man die Seiten der letzten Gleichung von der Gleichung (72), so erhält man

$$\nabla_{[\omega} V_{\alpha\beta]} - 2 \nabla_{[\omega|\epsilon]} S_{\alpha\beta]}^e = 0$$

oder

$$\nabla_{[\omega} V_{\alpha\beta]} = 2 S_{[\omega\alpha}^e V_{\beta]\epsilon},$$

also die Identität (13).

Auf diese Weise wurde der Satz 5 bewiesen.

Im speziellen Fall, wenn die Konnexion $\Gamma_{\alpha\beta}^\gamma$ symmetrisch ist ($S_{\alpha\beta}^\gamma = 0$), findet man den Satz 5 in der Arbeit ([6], S. 288).

HILFSSATZ 5. *Wenn der Raum L_n ($n > 2$) ein verallgemeinerter projektiv-euklidischer Raum ist und die Konnexion symmetrisch (2) bzw. halbsymmetrisch (3) ist, dann bestehen die Relationen:*

$$(75) \quad R_{\alpha\beta\gamma}^\delta = 0 \quad \text{für } \delta \neq \alpha, \beta, \gamma.$$

Beweis. Auf Grund der Voraussetzung, des Satzes 1 und Hilfssatzes 3 haben wir:

$$(76) \quad R_{\alpha\beta\gamma}^\delta = 2 \nabla_{[\alpha} S_{\beta]\gamma}^\delta + 2 S_{\alpha\beta}^e S_{e\gamma}^\delta - 2 S_{[\alpha|\epsilon]}^\delta S_{\beta]\gamma}^e.$$

Es ist aber nicht schwer nachprüfen, dass die rechte Seite der Formel (76) für die symmetrische oder halbsymmetrische Konnexion identisch verschwindet, was zu beweisen war.

Die Aufgabe VI. 1, 3_a in der Arbeit ([6], S. 292), in der die drei Vektorfelder P_α , $2P_\alpha$ und $3P_\alpha$ vorkommen und die Konnexion symmetrisch ist ($S_{\alpha\beta}^\gamma = 0$), kann zweifach verallgemeinert werden, d.h. für m Felder P_α , $2P_\alpha, \dots, Pm_\alpha$ und für beliebige Konnexion $\Gamma_{\alpha\beta}^\gamma$, die nicht gerade symmetrisch ist.

DEFINITION 4. Wir werden sagen, dass die Konnexion $\tilde{\Gamma}_{\alpha\beta}^\gamma$, die durch die Formel (16) bestimmt ist, durch die Konnexion $\Gamma_{\alpha\beta}^\gamma$ und das Vektorfeld P_α generiert wird.

Führen wir nun folgende Bezeichnungen ein:

$$(77) \quad R_{\alpha\beta\gamma}^\delta \stackrel{0}{=} R_{\alpha\beta\gamma}^\delta;$$

$R_{\alpha\beta\gamma}^\delta$ sei der Krümmungstensor der Konnexion $\tilde{\Gamma}_{\alpha\beta}^\gamma$, die durch das Vektorfeld mP_α generiert wird.

Auf Grund der Formel (40) haben wir die Formel:

$$(78) \quad R_{\alpha\beta\gamma}^\delta = R_{\alpha\beta\gamma}^\delta + Q_{\alpha\beta\gamma}^\delta - A_\alpha^\delta (m \nabla_\beta P_\gamma - m^2 P_\beta P_\gamma + m S_{\beta\gamma}^e P_e) + \\ + A_\beta^\delta (m \nabla_\alpha P_\gamma - m^2 P_\alpha P_\gamma + m S_{\alpha\gamma}^e P_e) + A_\gamma^\delta (m \nabla_\alpha P_\beta - m \nabla_\beta P_\alpha + 2m S_{\alpha\beta}^e P_e),$$

wo $Q_{\alpha\beta\gamma}^\delta$ durch (31) bestimmt ist.

HILFSSATZ 6. *Es gilt die Relation*

$$(79) \quad \sum_{k=0}^m (-1)^k \binom{m}{k} R_{\alpha\beta\gamma}^{\delta k} = -Q_{\alpha\beta\gamma}^{\delta}.$$

Beweis. Im Beweis werden wir einige Kombinatorische Formel ausnützen ([2], Kap. 1) und zwar:

$$(80) \quad \sum_{k=0}^m (-1)^k \binom{m}{k} = 0,$$

$$(81) \quad \sum_{k=1}^m (-1)^k k \binom{m}{k} = 0,$$

$$(82) \quad \sum_{k=1}^m (-1)^k k^2 \binom{m}{k} = 0.$$

Schreiben wir die linke Seite der Formel (79) in extenso aus:

$$(83) \quad L_{\alpha\beta\gamma}^{\delta} = R_{\alpha\beta\gamma}^{\delta} - \binom{m}{1} R_{\alpha\beta\gamma}^{\delta 1} + \binom{m}{2} R_{\alpha\beta\gamma}^{\delta 2} - \dots + (-1)^m \binom{m}{m} R_{\alpha\beta\gamma}^{\delta m}.$$

Um (83) zu berechnen berücksichtigen wir (78), wo durch die Glieder $R_{\alpha\beta\gamma}^{\delta}$, $Q_{\alpha\beta\gamma}^{\delta}$, $A_a^{\delta} V_{\beta} P_{\gamma}$, $A_a^{\delta} P_{\beta} P_{\gamma}$, $A_a^{\delta} S_{\beta\gamma}^e P_e$ reduziert werden. Auf Grund der Identitäten (80), (81) und (82) erhalten wir die gewünschte Relation

$$L_{\alpha\beta\gamma}^{\delta} = -Q_{\alpha\beta\gamma}^{\delta}, \quad \text{w.z.b.w.}$$

Thomas [7] hat in den Räumen A_n das sogenannte Objekt der projektiven Konnexion definiert:

$$(84) \quad \Pi_{\alpha\beta}^{\gamma} \stackrel{\text{df}}{=} \Gamma_{\alpha\beta}^{\gamma} - \frac{2}{n+1} A_{(\alpha}^{\gamma} \Gamma_{\beta)},$$

wo

$$(85) \quad \Gamma_{\beta} \stackrel{\text{df}}{=} \Gamma_{\beta e}^e \quad \text{ist.}$$

Objekt $\Pi_{\alpha\beta}^{\gamma}$ ist eine Invariante der projektiven Transformation der Konnexion $\Gamma_{\alpha\beta}^{\gamma}$ ([1], S. 265).

Wir wollen nun das Thomassche Objekt $\Pi_{\alpha\beta}^{\gamma}$ verallgemeinern für L_n und für verallgemeinerte projektive Transformation der Konnexion (16).

DEFINITION 5. In den Räumen L_n definieren wir das verallgemeinerte Objekt der projektiven Konnexion wie folgt:

$$(86) \quad \Pi_{\alpha\beta}^{*\gamma} \stackrel{\text{df}}{=} \Gamma_{(\alpha\beta)}^{*\gamma} - \frac{2}{n+1} A_{(\alpha}^{*\gamma} \Gamma_{\beta)}^*,$$

wo

$$(87) \quad \Gamma_{\beta}^* \stackrel{\text{df}}{=} \Gamma_{(\beta e)}^e \quad \text{ist.}$$

Für $S_{\alpha\beta}^\gamma = 0$ reduzieren sich die Formeln (86) und (87) entsprechend zu den Formeln (84) und (85).

SATZ 6. *Das verallgemeinerte Objekt der projektiven Konnexion $\overset{*}{\Pi}_{\alpha\beta}^\gamma$ des Raumes L_n ist eine Invariante der verallgemeinerten projektiven Transformation der Konnexion $\Gamma_{\alpha\beta}^\gamma$ (16).*

Der Beweis ist leicht.

Literaturverzeichnis

- [1] S. Gołąb, *Tensorrechnung*, Staatliche Verlag d. Wiss. Warschau (1966) (Poln.).
- [2] L. Jeśmanowicz und J. Łoś, *Aufgabensammlung zur Algebra*, Staatliche Verlag d. Wiss. Warschau (1959) (Poln.).
- [3] A. P. Norden, *Affinzusammenhängende Räume*, Gostechisdat, Moskau-Leningrad (1950) (Russ.).
- [4] P. K. Rachevsky, *Riemannsche Geometrie und Tensoranalysis*, Moskau (1964) (Russ.).
- [5] P. K. Rachevsky, *Geometrische Theorie der Partiellen Differentialgleichungen*, Gostechisdat, Moskau-Leningrad (1947) (Russ.).
- [6] J. A. Schouten, *Ricci-Calculus*, Springer-Verlag, Berlin-Göttingen-Heidelberg (1954).
- [7] T. Y. Thomas, *On the projective and equi-projective geometries of paths*, Proc. Nat. Acad. Sci. U.S.A. (1925), S. 198–203.
- [8] H. Weyl, *Zur Infinitesimalgeometrie: Einordnung der projektiven und konformen Auffassung*, Göting. Nachr. (1921), S. 99–112.

Reçu par la Rédaction le 30. 9. 1971