

Über einfache Finslersche Räume.

Meinem verehrten Lehrer Prof. Dr. O. Varga anlässlich seines
50. Geburtstages gewidmet.

Von GY. SOÓS (Debrecen).

In dieser Arbeit beschäftigen wir uns mit einer besonderen Klasse von Finslerschen Räumen. Es handelt sich um diejenigen Finslerschen Räume, die den Bedingungen

$$(0.1) \quad A_{ijk|m} = 0,$$

$$(0.2) \quad A_m R^m_{0\,kh} = 0$$

genügen. Der Kürze halber werden Räume obiger Art einfache Finslersche Räume genannt. Diese Räume verhalten sich, bezüglich einer Reihe von Eigenschaften, wie Riemannsche und Minkowskische Räume, womit die Benennung, in gewissem Maße, gerechtfertigt scheint.

Aus der ersten Bedingung folgt

$$(0.3) \quad \dot{\partial}_h \Gamma^{*j}_{i\,k} = 0, \quad \left(\dot{\partial}_h = \frac{\partial}{\partial v^h} \right)$$

ferner verschwindet der zweite Krümmungstensor

$$(0.4) \quad P^j_{i\,kh} = 0$$

des Raumes.

Wegen (0, 2) und (0, 3) hat der Hauptkrümmungstensor $R^{*j}_{i\,kh} = R^j_{i\,kh} - A^j_{i\,m} R^m_{0\,kh}$ eines einfachen Finslerschen Raumes die Gestalt:

$$(0.5) \quad R^{*j}_{i\,kh} = \frac{\partial \Gamma^{*j}_{i\,k}}{\partial x^h} - \frac{\partial \Gamma^{*j}_{i\,h}}{\partial x^k} + \Gamma^{*m}_{i\,k} \Gamma^{*j}_{m\,h} - \Gamma^{*m}_{i\,h} \Gamma^{*j}_{m\,k}.$$

Dieser Tensor hängt wegen (0. 3) vom Linienelement nicht ab, und besitzt die folgenden Eigenschaften:

$$(0.6) \quad R^{*i}_{h\,kl} + R^{*i}_{k\,lh} + R^{*i}_{l\,hk} = 0$$

$$(0.7) \quad R^{*i}_{j\,kl|m} + R^{*i}_{j\,lm|k} + R^{*i}_{j\,mk|l} = 0.$$

Verjüngt man in (0.5) nach i und j , so erhält man

$$R_{s\,kh}^{*s} = \frac{\partial \Gamma_{s\,k}^{*s}}{\partial x^h} - \frac{\partial \Gamma_{s\,h}^{*s}}{\partial x^k}.$$

Nach Formel XII. (CARTAN [2]) ist

$$(0.8) \quad \Gamma_{s\,k}^{*s} = \frac{\partial \log \sqrt{g}}{\partial x^k} - (\partial_r \log \sqrt{g}) G_k^r = (\log \sqrt{g})_{|k},$$

folglich kann man $R_{s\,kh}^{*s}$ unter Benützung von (0.3) in der Form

$$(0.9) \quad R_{s\,kh}^{*s} = (\log \sqrt{g})_{|k|_h} - (\log \sqrt{g})_{|h|_k}$$

schreiben. Nach einer bekannten Vertauschungsformel ist aber

$$(0.10) \quad (\log \sqrt{g})_{|k|_h} - (\log \sqrt{g})_{|h|_k} = -(\log \sqrt{g})_{|m} R_{0\,kh}^m = -A_m R_{0\,kh}^m.$$

Also ist im Falle eines einfachen Finslerschen Raumes

$$(0.11) \quad R_{s\,kh}^{*s} = 0.$$

Auf Grund dieser Formel und der Relation (0.6) stellt man fest, daß der „Ricci'sche“ Tensor

$$(0.12) \quad R_{ik}^* = R_{i\,ks}^{*s}$$

symmetrisch ist:

$$(0.13) \quad R_{ik}^* = R_{ki}^*.$$

Auch dieser Tensor ist vom Linienelement unabhängig:

$$(0.14) \quad R_{ik|m}^* = 0.$$

Wir beweisen jetzt den folgenden

Satz 1. *Existiert in einem Finslerschen Raum ein absoluter Parallelismus für Linienelemente und ist noch (0.1) erfüllt, so ist der Raum einfach und darüber hinaus ein Minkowskischer Raum.*

BEWEIS. Die Räume mit absolutem Parallelismus der Linienelemente sind durch¹⁾

$$R_{0\,kh}^j = 0$$

gekennzeichnet. Also ist (0.2) erfüllt. Aus dieser Gleichung folgt

$$R_{0\,kh|m}^j = (R_{i\,kh}^{*j} l^i)_{|m} = R_{i\,kh}^{*j} l_{|m}^i = R_{i\,kh}^{*j} (\delta_m^i - l^i l_m) = R_{m\,kh}^{*j} - R_{0\,kh}^{*j} l_m = R_{m\,kh}^{*j} = 0.$$

¹⁾ Siehe [2], S. 38.

Auf Grund der Eigenschaften²⁾

$$(0.15) \quad A_{ijk|m} = 0, \quad R_m^{*j}{}_{kh} = 0$$

ist der fragliche Raum ein Minkowskischer Raum.

Satz 2. *Ein einfacher Finslerscher Raum skalarer Krümmung ist entweder ein Minkowskischer Raum, oder ein Riemannscher Raum konstanter Krümmung.*

BEWEIS. In einem Finslerschen Raum skalarer Krümmung hat der Tensor R_{0im}^j die kennzeichnende Gestalt:³⁾

$$(0.16) \quad R_{0im}^j = \frac{1}{3} R_{||i}(\delta_m^j - l^j l_m) - \frac{1}{3} R_{||m}(\delta_i^j - l^j l_i) + R(l_i \delta_m^j - l_m \delta_i^j)$$

wobei

$$(0.17) \quad R(x, v) = \frac{1}{n-1} R_{00s}^s = \frac{1}{n-1} R_{00s}^{*s}$$

den Krümmungsskalar des Raumes bedeutet.

Setzt man (0, 16) in (0, 2) ein, so erhält man

$$\frac{1}{3} R_{||i} A_m - \frac{1}{3} A_i R_{||m} + R(l_i A_m - l_m A_i) = 0.$$

Durch Überschiebung mit l^i bekommt man endlich

$$(0.18) \quad R A_m = 0.$$

Daraus folgt entweder $R(x, v) = 0$, oder $A_m = 0$.

Im ersten Falle folgt auf Grund von (0.16), daß $R_{0im}^j = 0$, somit ist der Raum nach Satz 1 ein Minkowskischer Raum. Im zweiten Falle ist der Raum, nach einem Resultat von A. DEICKE,⁴⁾ ein Riemannscher Raum. Es wird gezeigt, daß dieser Raum von konstanter Krümmung ist.

Nach BERWALD⁵⁾ sind unter den Finslerschen Räumen skalarer Krümmung die Räume konstanter Krümmung durch

$$K_{ji} = K_{ij}, \quad K_{ij} = K_{ijs}^s$$

gekennzeichnet. Im Falle eines einfachen Finslerschen Raumes stimmt aber

²⁾ Siehe [2], S. 39.

³⁾ Siehe [1], S. 774.

⁴⁾ Siehe [3].

⁵⁾ Siehe [1], S. 775.

der Tensor K_{ikh}^j der affinen Krümmung mit dem Tensor R_{ikh}^{*j} überein:⁶⁾

$$(0.19) \quad K_{ikh}^j = R_{ikh}^{*j}.$$

Nach (0.13) ist aber

$$K_{ij} = R_{ij}^* = R_{ji}^* = K_{ji},$$

folglich ist R eine Konstante, und der Tensor R_{0im}^j in (0.16) wird die Gestalt

$$(0.20) \quad R_{0im}^j = R(l_i \delta_m^j - l_m \delta_i^j), \quad R = \text{const.}$$

haben. Aus dieser Gleichung erhält man

$$\begin{aligned} (R_{0im}^j l^s)_{||k} &= R(l_{i||k} \delta_m^j - l_{m||k} \delta_i^j) = \\ &= R_{k\imath m}^{*j} - R_{0im}^j l_k = R[(g_{ik} - l_i l_k) \delta_m^j - (g_{mk} - l_m l_k) \delta_i^j] \end{aligned}$$

Setzt man nun den Wert von $R_{0im}^j l_k$ aus (0.20) ein, so bekommt man für $R_{k\imath m}^{*j}$ den Ausdruck

$$R_{k\imath m}^{*j} = R(\delta_m^j g_{ik} - \delta_i^j g_{mk}), \quad R = \text{const.}$$

Durch diese Gestalt des Tensors $R_{k\imath m}^{*j}$ sind die Riemannschen Räume konstanter Krümmung charakterisiert. Damit ist der Beweis des Satzes 2 beendet.

Korollar. Ein einfacher Finslerscher Raum (nichtverschwindender) konstanter Krümmung ist ein Riemannscher Raum konstanter Krümmung.

Außer Satz 2 gilt auch folgender, etwas allgemeinerer

Satz 3. Ein einfacher Finslerscher Raum, der die Projektivkrümmung Null hat, ist entweder ein Minkowskischer Raum, oder ein Riemannscher Raum konstanter Krümmung.

BEWEIS. Es genügt zu zeigen, daß ein einfacher Raum mit verschwindender Projektivkrümmung ein Raum skalarer Krümmung ist.

Wir rechnen zuerst den Tensor der Projektivkrümmung eines einfachen Raumes aus.

Im allgemeinen Falle hat dieser Tensor folgende Gestalt:

$$\begin{aligned} W_{jkh}^i &= K_{jkh}^i + \frac{1}{n+1} \delta_j^i (K_{kh} - K_{hk}) + \frac{1}{n^2-1} \delta_k^i (nK_{jh} + K_{hj}) - \\ &- \frac{1}{n^2-1} \delta_h^i (nK_{jk} + K_{kj}) + \frac{1}{n+1} v^j \dot{\partial}_j (K_{kh} - K_{hk}) + \\ &+ \frac{1}{n^2-1} \delta_h^i v^m \dot{\partial}_j K_{hm} - \frac{1}{n^2-1} v^m \delta_h^i K_{km}. \end{aligned}$$

⁶⁾ Siehe [1], S. 772.

Im Falle eines einfachen Raumes ist wegen (0. 19) und (0. 11)

$$K_{kh} - K_{hk} = -K_{r\ kh} = -R_{r\ kh}^* = 0.$$

Der Tensor $K_{hk} = R_{hk}^*$ ist eine Ortsfunktion, daher reduziert sich der Tensor $W_{j\ kh}^i$ auf die Form

$$(0. 21) \quad W_{j\ kh}^i = R_{j\ kh}^{*i} - \frac{1}{n-1} (\delta_h^i R_{jk}^* - \delta_k^i R_{jh}^*).$$

Unter den Räumen mit $W_{j\ kh}^i = 0$ sind die Räume skalarer Krümmung durch

$$(n+1)(R_{0\ hp}^p - R_{0\ op}^p l_h) + (n-2)(R_{0\ oh}^p A_p + A_{h|0|0}) = 0$$

charakterisiert.⁷⁾ In unserem Falle ist diese Bedingung wegen (0. 1) und (0. 2)

$$R_{0\ hp}^p = R_{0\ op}^p l_h.$$

Aus (0. 21) folgt

$$R_{0\ oh}^i = \frac{1}{n-1} (\delta_h^i R_{0\ os}^s - l^i R_{0\ hs}^s)$$

Überschiebung mit l_i ergibt

$$R_{0\ os}^s l_h - R_{0\ hs}^s = 0.$$

Damit ist gezeigt, daß der Raum von skalarer Krümmung ist. Die Richtigkeit des Satzes 3 folgt daher aus der des Satzes 2.

§ 1. Geodätische Abbildungen einfacher Räume auf einfache Räume.

In diesem § stützen wir uns auf die Berwaldsche Theorie der Finslerschen Räume. Später kehren wir aber zur Cartanschen Theorie zurück.

Sind zwei Finslersche Räume $\bar{F}$ und F aufeinander geodätisch abgebildet, so hängen die Funktionen $\bar{G}^i$ bzw. G^i auf folgende Weise zusammen:

$$(1. 1) \quad \bar{G}^i = G^i + Q(x, v) v^i,$$

wobei Q in den v^i homogen von erster Ordnung ist.

Durch Ableitung nach v^j erhalten wir

$$(1. 2) \quad \bar{G}_j^i = G_j^i + Q_j v^i + Q \delta_j^i, \quad Q_j = \dot{\partial}_j Q.$$

Eine weitere Ableitung nach v^k ergibt

$$(1. 3) \quad \bar{G}_{jk}^i = G_{jk}^i + Q_{jk} v^i + Q_k \delta_j^i + Q_j \delta_k^i \\ Q_{jk} = \dot{\partial}_k Q_j.$$

⁷⁾ Siehe [1], S. 776.

Wir schreiben (1.3) in der Form

$$(1.4) \quad \bar{G}_{jk}^i = G_{jk}^i + b_{jk}^i, \quad b_{jk}^i = b_{kj}^i.$$

Es liege nun ein beliebiges Tensorfeld $T_{(\alpha)}^{(\beta)}$ vor. Man kann dieses Feld entweder bezüglich des Zusammenhangsobjektes $\bar{G}_{jk}^i$ von $\bar{F}$, oder bezüglich G_{jk}^i von F kovariant ableiten. Wir suchen jetzt den Zusammenhang zwischen diesen kovarianten Ableitungen.

Lemma 1. Bezeichnet man mit $T_{(\alpha)}^{(\beta)}{}_{;m}$, bzw. mit $T_{(\alpha)}^{(\beta)}|_m$ die kovarianten Ableitungen von $T_{(\alpha)}^{(\beta)}$ bezüglich $\bar{G}_{jk}^i$, bzw. G_{jk}^i , dann gilt die Formel

$$(1.5) \quad T_{(\alpha)}^{(\beta)}{}_{;m} - T_{(\alpha)}^{(\beta)}|_m = \sum T_{(\alpha)}^{\beta_1 \dots \beta_{i-1}, s, \beta_{i+1} \dots \beta_k} b_s^{\beta_i} b_{s m}^{\beta_i} - \\ - \sum T_{\alpha_1 \dots \alpha_{i-1}, s, \alpha_{i+1} \dots \alpha_j} b_{\alpha_i s}^{\alpha_i} b_{\alpha_i m}^s - \dot{\partial}_s T_{(\alpha)}^{(\beta)} b_{jm}^s v^j.$$

Der affine Krümmungstensor K_{ikh}^j der Berwaldschen Theorie hat die Form

$$K_{ikh}^j = \frac{\partial G_{ik}^j}{\partial x^h} - \frac{\partial G_{ih}^j}{\partial x^k} + G_{ik}^m G_{mh}^j - G_{ik}^m G_{mh}^j + G_k^m G_{mi}^j - G_h^m G_{mi}^j$$

mit

$$G_{jkh}^i = \dot{\partial}_j G_{kh}^i.$$

Lemma 2. Auf Grund von (1.2) und (1.3) ist

$$(1.6) \quad \bar{K}_{ikh}^j = K_{ikh}^j + b_{ik|j}^j - b_{ih|k}^j + b_{ik}^m b_{mh}^j - b_{ih}^m b_{mk}^j.$$

Der Beweis der beiden obigen Lemmata ergibt sich durch eine einfache Rechnung.

Der Übergang von der Berwaldschen Theorie zu der Cartanschen Theorie der Finslerschen Räume geschieht durch die Formel:⁸⁾

$$G_{jk}^i = I_{jk}^{*i} + A_{ik|0}^j.$$

Ist also der fragliche Finslersche Raum einfach, dann fallen die beiden Theorien zusammen. Folglich ist

$$(1.7) \quad G_{jk}^i = I_{jk}^{*i}, \quad K_{ikh}^j = R_{ikh}^j.$$

Falls die Räume $\bar{F}$ und F beide einfach sind, können die Relationen (1.3) in der Form

$$(1.8) \quad \bar{I}_{jk}^{*i} = I_{jk}^{*i} + Q_{jk}^i v^i + \partial_j^i Q_k + \partial_k^i Q_j$$

geschrieben werden. Diese Formel kann noch weiter vereinfacht werden.

⁸⁾ Siehe [1], S. 19.

Durch Verjüngung nach i und j bekommen wir wegen (0.8) und der Homogenität von Q

$$(1.9) \quad (\log \sqrt{g})_{;k} = (\log \sqrt{g})_{|k} + (n+1)Q_k.$$

Da die Zusammenhangsobjekte $\bar{I}_{jk}^{*i}$ und I_{jk}^{*i} in unserem Falle nur Ortsfunktionen sind, ist

$$(1.10) \quad Q_{kj} = 0.$$

Durch kovariante Derivation der Gleichung (1.9) bezüglich des Zusammenhanges I_{jk}^{*i} bekommen wir

$$(1.11) \quad (\log \sqrt{g})_{;k|h} = (\log \sqrt{g})_{|k|h} + (n+1)Q_{k|h}.$$

Wir vertauschen jetzt die Indizes k und h in (1.11) und bilden die Differenz

$$(1.12) \quad (\log \sqrt{g})_{;k|h} - (\log \sqrt{g})_{;h|k} = (\log \sqrt{g})_{|k|h} - (\log \sqrt{g})_{|h|k} + (n+1)(Q_{k|h} - Q_{h|k}).$$

Auf Grund von Lemma 1 können wir die linke Seite von (1.12) umformen. Es ist nämlich

$$(\log \sqrt{g})_{;k|h} = (\log \sqrt{g})_{;k;h} + (\log \sqrt{g})_{;s} b_{kh}^s$$

und daher

$$(1.13) \quad (\log \sqrt{g})_{;k|h} - (\log \sqrt{g})_{;h|k} = (\log \sqrt{g})_{;h;h} - (\log \sqrt{g})_{;h;k}.$$

Nach (0.10) ist aber

$$(\log \sqrt{g})_{;k;h} - (\log \sqrt{g})_{;h;k} = -\bar{A}_m \bar{R}_{0kh}^m = 0,$$

und

$$(\log \sqrt{g})_{|k|h} - (\log \sqrt{g})_{|h|k} = -A_m R_{0kh}^m = 0.$$

Auf Grund dieser Relationen und (1.13) reduziert sich (1.12) auf

$$(1.14) \quad Q_{k|h} - Q_{h|k} = 0.$$

Wir zeigen jetzt, daß der Vektor Q_k wegen (1.14) ein Gradientenvektor ist.

Nach (1.10) und der Homogenität hat die Funktion Q folgende Gestalt

$$Q = P_i v^i, \quad P_i = P_i(x)$$

also ist $Q_k = P_k$.

Wir suchen eine Funktion $S(x)$ mit der Eigenschaft

$$(1.15) \quad \frac{\partial S}{\partial x^k} = P_k(x) = Q_k.$$

Wegen (1.14) sind die Integrabilitätsbedingungen von (1.15) erfüllt, also ist der Vektor Q_k ein Gradientenvektor. Wir haben damit den folgenden Satz bewiesen:

Satz 4. Sind zwei einfache Finslersche Räume aufeinander geodätisch abgebildet, dann besteht

$$\bar{\Gamma}_{jk}^{*i} = \Gamma_{jk}^{*i} + \delta_j^i Q_k + \delta_k^i Q_j$$

mit

$$Q_k = \frac{\partial S(x)}{\partial x^k}.$$

Nach (1.6) und Satz 4 hängen die Krümmungstensoren der beiden einfachen Räume gemäß der Formel

$$(1.16) \quad \bar{R}_{jkh}^{*i} = R_{jkh}^{*i} + \delta_k^i \psi_{jh} - \delta_h^i \psi_{jk}$$

zusammen, wobei ist

$$(1.17) \quad \psi_{jk} = \psi_{kj} = Q_{j|k} - Q_j Q_k.$$

§ 2. Infinitesimale Projektivitäten in einfachen Räumen.

Wir betrachten eine infinitesimale erweiterte Punkttransformation

$$(2.1) \quad \bar{x}^i = x^i + \xi^i(x) \delta t, \quad \bar{v}^i = v^i + \frac{\partial \xi^i}{\partial x^j} v^j \delta t$$

in einem einfachen Finslerschen Raum. Die notwendige und hinreichende Bedingung dafür, daß (2.1) eine infinitesimale Projektivität darstellt, lautet⁹⁾

$$(2.2) \quad L_\xi \Gamma_{jk}^{*i} = p_i \delta_k^j + p_k \delta_j^i \quad (p^m p_m \neq 0).$$

Der Operator L_ξ ist der zur Transformation (2.1) gehörende Liesche Ableitungsoperator.

Es liege eine infinitesimale Projektivität in einem einfachen Raum vor. Dann gelten folgende Relationen:¹⁰⁾

$$(2.3) \quad L_\xi W_{ikh}^j = 0$$

$$(2.4) \quad L_\xi P_{ij} = p_{j|i}$$

$$(2.5) \quad L_\xi P_{ijk} = -W_{ijk}^m p_m$$

^{9), 10)} Siehe [4], § 9–11.

wobei

$$(2.6) \quad P_{ij} = -\frac{1}{n-1} R_{ij}^*$$

$$(2.7) \quad P_{ijk} = P_{jk|i} - P_{ik|j}$$

ist.

Wir beweisen den

Satz 5. *Läßt eine infinitesimale Projektivität in einem einfachen Finsler'schen Raum F_n , ($n \neq 2$) die kovariante Ableitung des Tensors W_{ikh}^j unverändert, dann ist der Raum projektiv eben.*

BEWEIS. Nach Voraussetzung ist

$$(2.8) \quad L_\xi W_{ikh}^j = 0.$$

Unter Beachtung der Vertauschungsformel

$$(2.9) \quad L_\xi H_{j|k}^i - (L_\xi H_j^i)_{|k} = H_j^s L_\xi I_{sk}^{*i} - H_s^i L_\xi I_{jk}^{*s} - \dot{\partial}_r H_j^i (L_\xi I_{sk}^{*r}) v^s$$

und der Relation

$$\dot{\partial}_m W_{ikh}^j = 0$$

bekommen wir nach (2.3) und (2.8)

$$(2.10) \quad -2 W_{ikh}^j p_l + \dot{\partial}_l^j W_{jkh}^s p_s - W_{ikh}^j p_i - W_{ikh}^j p_k - W_{ikh}^j p_h = 0.$$

Auf Grund der Relation

$$W_{ikh|j}^j = -(n-2) P_{ikh}$$

und (2.5) folgt

$$(2.6) \quad W_{ijk}^m p_m = 0.$$

Multipliziert man (2.10) mit p^l , so ($n \neq 2$) erhält man unter Beachtung von (2.6)

$$-2 p^m p_m W_{ikh}^j = 0.$$

Also bekommen wir endlich

$$W_{ikl}^j = 0.$$

Da andererseits der Douglas'sche Tensor

$$D_{hjk}^i = G_{hjk}^i - \frac{1}{n+1} (G_{hjm}^m \delta_k^i + G_{jkm}^m \delta_h^i + G_{kjm}^m \delta_j^i) - \frac{1}{n+1} G_{mhjk}^m v^j$$

in unserem Falle identisch verschwindet, ist der Raum projektiv eben.

Kombiniert man die Aussage dieses Satzes mit der des Satzes 3, so erhält man folgenden Satz:

Satz 6. *Läßt eine infinitesimale Projektivität in einem einfachen Finslerschen Raum F_n , ($n \neq 2$) die kovariante Ableitung des Weylschen Tensors $W_{i\,kh}^{j\,}$ unverändert, dann ist der Raum entweder ein Minkowskischer Raum, oder ein Riemannscher Raum konstanter Krümmung.*

Literatur.

- [1] L. BERWALD, Finslersche und Cartansche Geometrie IV., *Annals of Math.* **48** (1947), 755—781.
- [2] E. CARTAN, Les espaces de Finsler, *Paris*, 1934.
- [3] A. DEICKE, Über die Finslerschen Räume mit $A_i = 0$, *Arch. Math.* **4** (1953), 45—51.
- [4] K. YANO, The theory of Lie derivatives and its applications, *Amsterdam*, 1957.

(Eingegangen am 25. März 1959.)