

## Bemerkung zu meiner Arbeit „Über Tensoren von rekurrenter kovarianter Ableitung“

Von A. MOÓR (Szeged)

### § 1. Allgemeine rekurrente kovariante Ableitung

In unserer Arbeit „Über Tensoren von rekurrenter kovarianter Ableitung“<sup>1)</sup> konstruierten wir im § 4 solche symmetrische Übertragungsparameter  $\Gamma_{\alpha}^{\beta\gamma}$  für die die kovariante Ableitung eines vorgegebenen  $n$ -dimensionalen in  $\alpha, \beta$  symmetrischen kovarianten Tensorfeldes  $T_{\alpha\beta}(x)$  von zweiter Stufe rekurrent ist, d. h.:

$$(1) \quad \nabla_{\nu} T_{\alpha\beta} \stackrel{\text{def}}{=} \partial_{\nu} T_{\alpha\beta} - \Gamma_{\alpha}^{\rho\nu} T_{\rho\beta} - \Gamma_{\beta}^{\rho\nu} T_{\alpha\rho} = k_{\nu} T_{\alpha\beta}.$$

$k_{\nu}$  bedeutet in der Formel (1) ein vorgegebenes kovariantes Vektorfeld. Die Formel von  $\Gamma_{\alpha}^{\beta\gamma}$  ist:

$$(2) \quad \Gamma_{\alpha}^{\beta\gamma} = \frac{1}{2} T^{\rho\gamma} (\partial_{\nu} T_{\alpha\rho} + \partial_{\alpha} T_{\rho\nu} - \partial_{\rho} T_{\nu\alpha}) - \frac{1}{2} (k_{\nu} \delta_{\alpha}^{\gamma} + k_{\alpha} \delta_{\nu}^{\gamma} - k_{\rho} T^{\rho\gamma} T_{\nu\alpha}),$$

wo  $T^{\rho\gamma}$  einen symmetrischen Tensor bedeutet, der durch die Formeln

$$T_{\alpha\rho} T^{\rho\sigma} = \delta_{\alpha}^{\sigma}$$

definiert ist.

Bedingen wir jetzt, daß das Vektorfeld  $T_{\alpha\beta}$  beliebig ist, so ist schon das Gleichungssystem (1) für die  $\Gamma_{\alpha}^{\beta\gamma}$  im allgemeinen nicht lösbar, da man in diesem Falle  $n^3$  Gleichungen mit  $\frac{1}{2}n^2(n+1)$  unbekanntem  $\Gamma_{\alpha}^{\beta\gamma}$  hat. Es entsteht aber die Frage, was für eine Form die allgemeinen Übertragungsparameter  $L_{\alpha}^{\beta\gamma}$  haben müssen, damit das Tensorfeld  $T_{\alpha\beta}$  bezüglich der durch  $L_{\alpha}^{\beta\gamma}$  bestimmten kovarianten Ableitung eine rekurrente kovariante Ableitung habe, d. h.:

$$(3) \quad \nabla_{\nu} T_{\alpha\beta} \stackrel{\text{def}}{=} \partial_{\nu} T_{\alpha\beta} - L_{\alpha}^{\rho\nu} T_{\rho\beta} - L_{\beta}^{\rho\nu} T_{\alpha\rho},$$

$$(4) \quad \nabla_{\nu} T_{\alpha\beta} = k_{\nu} T_{\alpha\beta}$$

gültig seien. Die Formel (4) ist nach (3) mit

$$(5) \quad L_{\alpha}^{\rho\nu} T_{\rho\beta} + L_{\beta}^{\rho\nu} T_{\alpha\rho} = \partial_{\nu} T_{\alpha\beta} - k_{\nu} T_{\alpha\beta}$$

gleichwertig. (5), bzw. (4) ist nun für die  $L_{\alpha}^{\rho\nu}$  ein Gleichungssystem mit  $n^3$  Gleichungen und ebensoviel Unbekannten.

<sup>1)</sup> *Publ. Math. Debrecen* 9 (1962), 81–93.

Wir können (4) in der Form:

$$(6a) \quad \nabla_v T_{(\alpha\beta)} = k_v T_{(\alpha\beta)} \quad (6b) \quad \nabla_v T_{[\alpha\beta]} = k_v T_{[\alpha\beta]}$$

schreiben<sup>2)</sup>, und mit den Bezeichnungen:

$$(7) \quad \Gamma_{\alpha}^{\beta\gamma} \stackrel{\text{def}}{=} L_{(\alpha}^{\beta\gamma)}, \quad S_{\alpha}^{\beta\gamma} \stackrel{\text{def}}{=} L_{[\alpha}^{\beta\gamma]}$$

können in dem Gleichungssystem (6a), (6b) die  $\Gamma_{\alpha}^{\beta\gamma}$  und  $S_{\alpha}^{\beta\gamma}$  für unbekannte Größen betrachtet werden. Die zu bestimmenden Übertragungsparameter sind dann durch

$$(8) \quad L_{\alpha}^{\beta\gamma} \equiv \Gamma_{\alpha}^{\beta\gamma} + S_{\alpha}^{\beta\gamma}$$

festgelegt.

Durch zyklische Permutation der Indizes  $\alpha, \beta, \gamma$  bekommt man aus (6a) bzw. (6b) zwei weitere Gleichungen. Addiert man die ersten beide, subtrahiert man die dritte, beachtet man ferner die Symmetrie, bzw. die Schiefsymmetrie von  $T_{(\alpha\beta)}$  bzw.  $T_{[\alpha\beta]}$ , so wird auf Grund der Relationen (8):

$$(9a) \quad \Gamma_{\alpha}^{\rho\nu} T_{(\rho\beta)} = \frac{1}{2}(\partial_\nu T_{(\alpha\beta)} + \partial_\alpha T_{(\beta\nu)} - \partial_\beta T_{(\nu\alpha)}) - \frac{1}{2}(k_\nu T_{(\alpha\beta)} + k_\alpha T_{(\beta\nu)} - k_\beta T_{(\nu\alpha)}) + \\ + S_{\alpha}^{\rho\beta} T_{(\rho\nu)} + S_{\nu}^{\rho\beta} T_{(\rho\alpha)},$$

bzw.

$$(9b) \quad S_{\alpha}^{\rho\nu} T_{[\rho\beta]} = \frac{1}{2}(\partial_\nu T_{[\alpha\beta]} + \partial_\alpha T_{[\beta\nu]} - \partial_\beta T_{[\nu\alpha]}) - \frac{1}{2}(k_\nu T_{[\alpha\beta]} + k_\alpha T_{[\beta\nu]} - k_\beta T_{[\nu\alpha]}) - \\ - \Gamma_{\alpha}^{\rho\beta} T_{[\rho\nu]} + \Gamma_{\nu}^{\rho\beta} T_{[\rho\alpha]}.$$

Wir werden noch die Existenz des inversen Tensors von  $T_{(\alpha\beta)}$  bzw.  $T_{[\alpha\beta]}$  bedingen, d. h. die Lösbarkeit der Gleichungen

$$T_{(\alpha\rho)} Q^{\beta\rho} = \delta_\alpha^\beta, \quad \text{bzw.} \quad T_{[\alpha\rho]} Q^{*\beta\rho} = \delta_\alpha^\beta$$

voraussetzen; dann bekommt man aus (9a), bzw. (9b) nach einer Überschiebung mit  $Q^{\gamma\beta}$  bzw.  $Q^{*\gamma\beta}$ ,  $\Gamma_{\alpha}^{\beta\gamma}$  ausgedrückt mit  $S_{\alpha}^{\beta\gamma}$ , bzw.  $S_{\alpha}^{\beta\gamma}$  ausgedrückt mit  $\Gamma_{\alpha}^{\beta\gamma}$ .

Für die vollständige Bestimmung von  $L_{\alpha}^{\beta\gamma}$  können wir so (9a), wie (9b) benützen. Substituiert man z. B.  $\Gamma_{\alpha}^{\beta\gamma}$  aus (9a) in die Formel (8), so ist (6a) identisch erfüllt, d. h.  $S_{\alpha}^{\beta\gamma}$  kann noch beliebig gewählt werden. (6b) ist aber keine Identität und gibt  $\frac{1}{2}n^2(n-1)$  Gleichungen für die unbekanntes  $S_{\alpha}^{\beta\gamma}$ . Bestimmt man aber  $S_{\alpha}^{\beta\gamma}$  durch (9b), so wird (6b) unter Benützung der Übertragungsparameter (8) für beliebige  $\Gamma_{\alpha}^{\beta\gamma}$  identisch erfüllt. Die Formeln (6a) bestimmen dann für die unbekanntes  $\Gamma_{\alpha}^{\beta\gamma}$   $\frac{1}{2}n^2(n+1)$  Gleichungen.

Aus (9a), bzw. (9b) erhält man nach einer Überschiebung mit  $Q^{\gamma\beta}$ , bzw. mit  $Q^{*\gamma\beta}$ :

$$(10a) \quad \Gamma_{\alpha}^{\gamma\nu} = \frac{1}{2} Q^{\gamma\beta} \{ \partial_\nu T_{(\alpha\beta)} - k_\nu T_{(\alpha\beta)} \}_{\alpha\beta\nu} - Q^{\gamma\beta} (S_{\alpha}^{\rho\beta} T_{(\rho\nu)} + S_{\nu}^{\rho\beta} T_{(\rho\alpha)}),$$

$$(10b) \quad S_{\alpha}^{\gamma\nu} = \frac{1}{2} Q^{*\gamma\beta} \{ \partial_\nu T_{[\alpha\beta]} - k_\nu T_{[\alpha\beta]} \}_{\alpha\beta\nu} - Q^{*\gamma\beta} (\Gamma_{\alpha}^{\rho\beta} T_{[\rho\nu]} - \Gamma_{\nu}^{\rho\beta} T_{[\rho\alpha]}),$$

wo  $\{ \dots \}_{\alpha\beta\nu}$  die zyklische Permutation der Indizes  $\alpha, \beta, \nu$  bedeutet, bei der dritten Permutation jedoch kommt noch ein Vorzeichenwechsel hinzu.

<sup>2)</sup>  $T_{(\alpha\beta)}$  bzw.  $T_{[\alpha\beta]}$  bedeutet — wie gewöhnlich — den symmetrischen bzw. schief-symmetrischen Teil von  $T_{\alpha\beta}$ .

Aus unseren bisherigen Untersuchungen folgt leicht der folgende:

**Satz 1.** Ist  $T_{[\alpha\beta]}=0$ , so bestimmen (8) und (10a), die allgemeinste Form von  $L_{\alpha}^{\beta}{}_{\gamma}$  mit frei wählbaren  $S_{\alpha}^{\beta}{}_{\gamma}$  so, daß  $T_{(\alpha\beta)}$  bezüglich dieser Übertragungsparameter eine rekurrente kovariante Ableitung hat. Ist  $T_{(\alpha\beta)}=0$ , so bestimmen (8) und (10b) die allgemeinste Form von  $L_{\alpha}^{\beta}{}_{\gamma}$  mit frei wählbaren  $\Gamma_{\alpha}^{\beta}{}_{\gamma}$  so, daß  $T_{[\alpha\beta]}$  bezüglich dieser  $L_{\alpha}^{\beta}{}_{\gamma}$  eine rekurrente kovariante Ableitung hat.

**BEWEIS.** Ist  $T_{[\alpha\beta]}=0$ , so ist (6b) eine Identität, und (4) und (6a) stimmen überein. (6a) ist aber mit den durch (8) und (10a) bestimmten Übertragungsparametern für beliebige  $S_{\alpha}^{\beta}{}_{\gamma}$  erfüllt, und das beweist die erste Hälfte unseres Satzes.

Nehmen wir nun an, daß  $T_{(\alpha\beta)}=0$  ist. Jetzt ist (6a) identisch erfüllt und (4) geht in (6b) über. (6b) ist aber mit den durch (8) und (10b) bestimmten Übertragungsparameter für beliebige  $\Gamma_{\alpha}^{\beta}{}_{\gamma}$  erfüllt, und das beweist die zweite Hälfte des Satzes.

*Bemerkung.* Die durch (8) und (10a) bestimmten Übertragungsparameter sind die unmittelbare Verallgemeinerungen unserer Formel (4.6) der im Fußnote <sup>1)</sup> zitierten Arbeit.

## § 2. Der zweidimensionale Fall

Die im vorigen angegebene Methode für die Bestimmung der  $L_{\alpha}^{\beta}{}_{\gamma}$ , die für  $T_{\alpha\beta}$  eine rekurrente kovariante Ableitung bestimmen, ist nicht immer anwendbar, ja sogar existiert nicht immer ein geeignetes  $L_{\alpha}^{\beta}{}_{\gamma}$ . Wir werden das durch ein Beispiel, nämlich durch die Untersuchung des zweidimensionalen Falles zeigen.

Aus (5) wird im zweidimensionalen Fall:

$$(11) \quad \begin{cases} 2L_1^1{}_{\nu}T_{11} + 2L_1^2{}_{\nu}T_{(21)} & = \Phi_{11\nu} \\ L_1^1{}_{\nu}T_{12} + L_1^2{}_{\nu}T_{22} + L_2^1{}_{\nu}T_{11} + L_2^2{}_{\nu}T_{12} & = \Phi_{12\nu} \\ L_2^1{}_{\nu}T_{11} + L_2^2{}_{\nu}T_{21} + L_1^1{}_{\nu}T_{21} + L_1^2{}_{\nu}T_{22} & = \Phi_{21\nu} \\ 2L_2^1{}_{\nu}T_{(12)} + 2L_2^2{}_{\nu}T_{22} & = \Phi_{22\nu}, \end{cases}$$

wo

$$\Phi_{\alpha\beta\nu} \stackrel{\text{def}}{=} \partial_{\nu} T_{\alpha\beta} - k_{\nu} T_{\alpha\beta}$$

bedeutet. Eine einfache Rechnung zeigt aber, daß die Determinante dieses Gleichungssystems Null ist, d. h.:

$$\begin{vmatrix} 2T_{11} & 2T_{(12)} & 0 & 0 \\ T_{12} & T_{22} & T_{11} & T_{12} \\ T_{21} & T_{22} & T_{11} & T_{21} \\ 0 & 0 & 2T_{(12)} & 2T_{22} \end{vmatrix} = 0.$$

Aus dieser Tatsache folgt der

**Satz 2.** Notwendig und hinreichend für die Existenz einer rekurrenten kovarianten Ableitung des Tensors  $T_{\alpha\beta}$  im zweidimensionalen Raum ist, daß der Rang der Matrix

$$\text{Mat} \stackrel{\text{def}}{=} \begin{pmatrix} \Phi_{11\nu} & 2T_{11} & 2T_{(12)} & 0 & 0 \\ \Phi_{12\nu} & T_{12} & T_{22} & T_{11} & T_{12} \\ \Phi_{21\nu} & T_{21} & T_{22} & T_{11} & T_{21} \\ \Phi_{22\nu} & 0 & 0 & 2T_{(12)} & 2T_{22} \end{pmatrix}$$

mit dem Rang der Matrix

$$\mathfrak{M}^* \stackrel{\text{def}}{=} \begin{pmatrix} 2T_{11} & 2T_{(12)} & 0 & 0 \\ T_{12} & T_{22} & T_{11} & T_{12} \\ T_{21} & T_{22} & T_{11} & T_{21} \\ 0 & 0 & 2T_{(12)} & 2T_{22} \end{pmatrix}$$

übereinstimme.

*Bemerkung.* Man kann leicht verifizieren, daß in den Fällen  $T_{(\alpha\beta)}=0$ , bzw.  $T_{[\alpha\beta]}=0$  der Rang von  $\mathfrak{M}^* < 4$  ist. In diesem Falle existiert also eine Lösung von (11)

(Eingegangen am 18. Juni 1963.)