

Über spezielle Bahnengeometrien dritter Ordnung

von A. MOÓR (Szeged)

§ 1. Einleitung. Zu Grunde gelegt sei eine Geometrie der Bahnen dritter Ordnung, in der also die Differentialgleichungen der Bahnen die Form

$$(1) \quad \frac{d^3 x^i}{ds^3} + 3\Gamma^i \left(x, \frac{dx}{ds}, \frac{d^2 x}{ds^2} \right) = 0 \quad (i = 1, 2, \dots, n)$$

haben. Die Grundgrößen dieser Geometrie bilden die $\Gamma^i(x, x', x'')$ ⁽¹⁾, die bei einer Koordinatentransformation

$$\bar{x}^i = \bar{A}^i(x^1, x^2, \dots, x^n),$$

die mindestens dreimal stetig differenzierbar vorausgesetzt werden soll, dem Transformationsgesetz

$$(2) \quad \bar{\Gamma}^i(\bar{x}, \bar{x}', \bar{x}'') = \bar{A}_p^i \Gamma^p(x, x', x'') - \bar{A}_{pq}^i x''^p x'^q - \frac{1}{3} \bar{A}_{pqr}^i x'^p x'^q x'^r$$

genügen, wo

$$\bar{A}_p^i \stackrel{\text{def}}{=} \frac{\partial \bar{x}^i}{\partial x^p}, \quad \bar{A}_{pq}^i \stackrel{\text{def}}{=} \frac{\partial^2 \bar{x}^i}{\partial x^p \partial x^q}, \quad \bar{A}_{pqr}^i \stackrel{\text{def}}{=} \frac{\partial^3 \bar{x}^i}{\partial x^p \partial x^q \partial x^r}$$

bedeuten (vgl. [2], Formel (2.2)). Die Formel (2) sichert, daß die linke Seite von (1) bei einer zulässigen — d.h. mindestens dreimal stetig differenzierbaren — Koordinatentransformation sich wie ein kontravarianter Vektor transformiert.

Eine derartige Geometrie der Bahnen wurde schon von vielen Mathematikern untersucht ⁽²⁾. Die kontravarianten Ableitungen haben wir in der Arbeit [2] unter Benützung der Homogenitätsforderung

$$(3) \quad \Gamma^i(x, \varrho x', \varrho^2 x'') \equiv \varrho^3 \Gamma^i(x, x', x'')$$

⁽¹⁾ Jetzt und im folgenden bedeuten die Striche die Ableitung nach dem Parameter s .

⁽²⁾ Vgl. das Literaturverzeichnis der Arbeit [2], insbesondere die in [2] zitierten Arbeiten [2], [3], [4].

bestimmt. Die zwei wesentlichen kovarianten Ableitungen eines Vektorfeldes $\xi^i(x, x', x'')$ der durch (1) charakterisierten Geometrie der Bahnen, sind (vgl. [2], Formeln (2.9a)-(2.10c)):

$$\overset{1}{V}_k \xi^i = \frac{\partial \xi^i}{\partial x^k} - \frac{\partial \xi^i}{\partial x'^j} \cdot \frac{\partial \Gamma^j}{\partial x''^k} - \frac{\partial \xi^i}{\partial x''^j} G_k^j + \overset{1}{\Gamma}_{jk}^i \xi^j,$$

$$\overset{2}{V}_k \xi^i = \frac{\partial \xi^i}{\partial x'^k} - 2 \frac{\partial \xi^i}{\partial x''^j} \cdot \frac{\partial \Gamma^j}{\partial x''^k} + \overset{2}{\Gamma}_{jk}^i \xi^j,$$

wo

$$(4a) \quad G_k^j \stackrel{\text{def}}{=} \frac{\partial \Gamma^j}{\partial x'^k} - 2 \frac{\partial \Gamma^j}{\partial x''^m} \cdot \frac{\partial \Gamma^m}{\partial x''^k},$$

$$(4b) \quad \overset{1}{\Gamma}_{jk}^i \stackrel{\text{def}}{=} \frac{\partial^2 \Gamma^i}{\partial x''^j \partial x'^k} - 2 \frac{\partial^2 \Gamma^i}{\partial x''^j \partial x''^m} \cdot \frac{\partial \Gamma^m}{\partial x''^k},$$

$$(4c) \quad \overset{2}{\Gamma}_{jk}^i \stackrel{\text{def}}{=} 2 \frac{\partial^2 \Gamma^i}{\partial x''^j \partial x''^k}$$

bedeuten. Das invariante Differential des Vektors $\xi^i(x, x', x'')$ ist durch (vgl. [2], Formel (2.5a)):

$$(5) \quad \frac{D\xi^i}{ds} = \frac{d\xi^i}{ds} + \frac{\partial \Gamma^i}{\partial x''^j} \xi^j$$

festgelegt. (5) hat längs einer Bahn (1) die Form:

$$\frac{D\xi^i}{ds} = (\overset{1}{V}_k \xi^i) \frac{dx^k}{ds} + (\overset{2}{V}_k \xi^i) \frac{Dx'^k}{ds}$$

(vgl. [2], Formel (2.9)).

Im folgenden wollen wir zwei verschiedene Typen dieser Geometrie der Bahnen dritter Ordnung näher untersuchen, und zwar die durch

$$1) \overset{2}{\Gamma}_{jk}^i = 0 \quad \text{und} \quad 2) \overset{2}{\Gamma}_{jk}^i = 2a_{jk}^i(x, x')$$

charakterisierten. Die Bedingung 1) bzw. 2) hat offenbar invarianten Charakter, da $\overset{2}{\Gamma}_{jk}^i$ nach (4c) und (2) ein Tensor ist. Die Grundgröße Γ^i ist also nach (4c) beim Typus 1) in x''^i linear und beim Typus 2) vom zweiten Grade. Es wird sich zeigen, daß diese Typen mit den affinen Geometrien der Bahnen zweiter Ordnung, bzw. mit den affinzusammenhängenden Linienelementräumen im engen Zusammenhang stehen (vgl. unsere Hauptsätze I und II).

Die durch 1) $\overset{2}{\Gamma}_{jk}^i = 0$, bzw. 2) $\overset{2}{\Gamma}_{jk}^i = 2a_{jk}^i(x, x')$ charakterisierten Typen, d.h. die Typen:

$$(6) \quad \Gamma^i(x, x', x'') = b_j^i(x, x') x''^j + c^i(x, x'),$$

bzw.

$$(7) \quad \Gamma^i(x, x', x'') = \frac{1}{2} a_{jk}^i(x, x') x''^j x''^k + b_j^i(x, x') x''^j + c^i(x, x')$$

können nämlich unter gewissen Bedingungen — wie das in den § 2, 3 gezeigt wird — aus der Grundgröße der Bahngeometrie zweiter Ordnung, bzw. aus denen der affinzusammenhängenden Linienelementräumen zusammengesetzt werden. Sogar der Krümmungstensor

$$(8) \quad R_{jlk}^i = \frac{\partial \Gamma_{jl}^i}{\partial x^k} - \frac{\partial \Gamma_{jl}^i}{\partial x'^m} \cdot \frac{\partial \Gamma^m}{\partial x''^k} - \frac{\partial \Gamma_{jl}^i}{\partial x''^m} G_k^m + \Gamma_{jl}^m \Gamma_{mk}^i - k/l,$$

wo k/l den vorigen Ausdruck mit vertauschten Indizes k und l bedeutet, stimmt bei dem Typus (6) mit dem Krümmungstensor der Bahngeometrie zweiter Ordnung überein (vgl. Satz 4). Die autoparallelen Kurven der durch (6) bzw. (7) charakterisierten Geometrie sind für geeignete c^i nach den Sätzen 3 und 7 gleichzeitig durch (1) bestimmte Bahnen.

Bezüglich des Typus (7) bemerken wir, daß dieser in den Typus (6) übergeht, falls $a_{jk}^i \equiv 0$ gesetzt wird. a_{jk}^i hat übrigens einen Tensorcharakter (vgl. die Formel (23)). Der Typus (6) hat aber in erster Reihe bezüglich der Krümmung gewisse Spezialeigenschaften die für den Typus (7) nicht gelten — z.B. ist der Krümmungstensor vom Typus (6) von x''^i unabhängig —, außerdem kann die durch (6) bestimmte Größe aus weniger geometrischen Objekten konstruiert werden, als der Typus (7) (vgl. unsere Hauptsätze I und II).

§ 2. Der typus: $\Gamma^i \equiv b_j^i(x, x') x''^j + c^i(x, x')$. Nehmen wir an, daß $\Gamma_{jk}^i = 0$, d.h. daß Γ^i nach (4c) die Form (6) hat. Auf Grund der Transformationsformel (2) besteht:

$$(9) \quad \bar{b}_j^i(\bar{x}, \bar{x}') \bar{x}''^j + \bar{c}^i(\bar{x}, \bar{x}') \\ = \bar{A}_p^i (b_j^p(x, x') x''^j + c^p(x, x')) - \bar{A}_{pq}^i x''^p x'^q - \bar{A}_{pqr}^i x''^p x'^q x'^r.$$

Beachten wir nun, daß

$$(10) \quad \bar{x}''^j = \bar{A}_p^j x''^p + \bar{A}_{pq}^j x'^p x'^q$$

gilt, so bekommt man aus (9) durch Gleichsetzen auf beiden Seiten der in x''^i linearen bzw. von x''^i unabhängigen Glieder die Transformationsformeln für \bar{b}_j^i und \bar{c}^i :

$$(11) \quad \bar{b}_j^i \bar{A}_p^j = \bar{A}_r^i b_p^r - \bar{A}_{pq}^i x'^q,$$

$$(11a) \quad \bar{c}^i = \bar{A}_p^i c^p - \frac{1}{2} \bar{A}_{pqr}^i x''^p x'^q x'^r - \bar{b}_j^i \bar{A}_{pq}^j x''^p x'^q.$$

Nach einer Überschiebung der Gleichung (11) mit

$$A_m^p \stackrel{\text{def}}{=} \frac{\partial x^p}{\partial \bar{x}^m}$$

wird aus (11) wegen $\bar{A}_p^j A_m^p = \delta_m^j$

$$(11b) \quad \bar{b}_m^i = \bar{A}_r^i A_m^p b_p^r - \bar{A}_{pq}^i A_m^p x'^q.$$

Die Formeln (11a) und (11b) sind eben die Transformationsformeln der unsere Geometrie bestimmenden Grundgrößen b_j^i und c^i .

Die Formel (11b) zeigt, daß b_m^i im engen Zusammenhang mit der Berwaldschen affinen Geometrie der Bahnen steht. Diese Geometrie ist nämlich durch ein Differentialgleichungssystem von der Form (vgl. [1], Gleichung (1.4)):

$$\frac{d^2 x^i}{ds^2} + 2\Gamma^i(x, x') = 0$$

festgelegt ^(B). Die Γ^i , die in den x'^i homogen von zweiter Ordnung sind, genügen der Transformationsformel (vgl. die Transformationsformel (1.9) von [1]):

$$(12) \quad 2\bar{\Gamma}^i = 2\Gamma^p \bar{A}_p^i - \bar{A}_{pq}^i x'^p x'^q.$$

Differenzieren wir diese Transformationsformel nach \bar{x}'^m , so erhält man wegen

$$(13) \quad \frac{\partial x'^p}{\partial \bar{x}'^m} = \frac{\partial}{\partial \bar{x}'^m} (\bar{x}'^r A_r^p) = A_m^p$$

unmittelbar das Resultat, daß $\partial \bar{\Gamma}^i / \partial \bar{x}'^m$ dieselbe Transformationsformel hat, wie b_m^i .

SATZ 1. Ist b_m^i von der Form

$$(14) \quad b_m^i = \frac{\partial b^i}{\partial x'^m},$$

so kann

$$(15) \quad b^i(x, x') \stackrel{\text{def}}{=} \frac{1}{2} b_m^i(x, x') x'^m$$

als die Grundgröße einer Berwaldschen affinen Geometrie der Bahnen betrachtet werden.

Beweis. Aus den Formeln (3) und (6) folgt, daß $b_j^i(x, x')$ in den x'^k homogen von erster Ordnung ist, und nebenbei folgt auch die Homogenität dritter Ordnung von $c^i(x, x')$, die wir im folgenden noch wesentlich benützen wollen. Aus der Homogenität von b_j^i in bezug auf x'^k folgt

^(B) Berwald benützt statt Γ^i die Bezeichnung Γ^i . Wir wollen aber mit Γ^i immer die in (1) vorkommenden Grundgrößen bezeichnen, und mit $\bar{\Gamma}^i$ bezeichnen wir die Grundgröße der Berwaldschen Theorie.

nun aus (14) nach einer Überschiebung mit x'^m die Relation (15), da b^i in den x'^k homogen von zweiter Ordnung ist.

Die Homogenität von b^i und $\overset{(B)}{\Gamma^i}$ stimmt also überein. Wir müssen noch die Identität der entsprechenden Transformationsformeln beweisen. Aus (11b) folgt aber nach einer Überschiebung mit \bar{x}'^m in Hinsicht auf (15), daß b^i derselben Transformationsformel genügt, wie $\overset{(B)}{\Gamma^i}$. Das beweist unseren Satz.

Wir werden jetzt zeigen, daß $c^i(x, x')$ aus den b_j^i und aus den partiellen Ableitungen von b_j^i bestimmbar ist.

Die durch (1) definierten Bahnen können mit Hilfe des durch (5) angegebenen invarianten Differentials in der Form:

$$(16) \quad \frac{D^2 x'^i}{ds^2} + (G_j^i - \Phi_j^i) x'^j = 0$$

angegeben werden, wo G_j^i durch (4a) bzw. Φ_j^i durch die Formel

$$(17) \quad \Phi_j^i \stackrel{\text{def}}{=} \frac{\partial^2 \Gamma^i}{\partial x'^j \partial x'^k} x'^k + \frac{\partial^2 \Gamma^i}{\partial x'^j \partial x'^k} x''^k - 3 \frac{\partial^2 \Gamma^i}{\partial x'^j \partial x''^k} \Gamma^k - \frac{\partial \Gamma^i}{\partial x'^j} \cdot \frac{\partial \Gamma^k}{\partial x''^j}$$

angegeben ist (vgl. [2], Formel (5.2)). Hat nun Γ^i die Form (6), so bekommt man aus (16) wegen der Formeln (4a) und (17) in Hinsicht auf die Homogenität dritter Ordnung der c^i in den x'^i :

$$(18) \quad \frac{D^2 x'^i}{ds^2} + 2b_{[sk]}^i x''^s x'^k + 3 \left(c^i - \frac{1}{3} \left(\frac{\partial b_k^i}{\partial x^s} x'^s x'^k + b_s^i b_k^s x'^k \right) \right) = 0,$$

wo

$$b_{sk}^i \stackrel{\text{def}}{=} \frac{\partial b_s^i}{\partial x'^k}, \quad b_s^i \equiv b_{sk}^i x'^k$$

gesetzt wurden.

SATZ 2. Hat b_m^i die Form (14), so ist die allgemeinste Form von c^i (bezüglich der gegebenen b_j^i):

$$(19) \quad c^i = \frac{1}{3} \left(\frac{\partial b_r^i}{\partial x^s} x''^r x'^s + b_s^i b_r^s x''^r \right) + f^i(x, x'),$$

wo f^i ein beliebiges Vektorfeld bedeutet, das in bezug auf x'^i homogen von dritter Ordnung ist.

Beweis. Wir müssen zeigen, daß falls (14) gilt,

$$(20) \quad c^i - \frac{1}{3} \left(\frac{\partial b_r^i}{\partial x^s} x''^r x'^s + b_s^i b_r^s x''^r \right)$$

ein Vektor ist. Nun folgt aber aus der Bedingung (14), daß $b_{[sk]}^i = 0$ und somit drückt (18) aus, daß der Ausdruck (20) in einem bestimmten Linienelement zweiter Ordnung (x, x', x'') einen Vektorcharakter hat, da $D^2 x^i / ds^2$ immer einen Vektor bestimmt.

Eine unmittelbare Berechnung des Vektorcharakters von (20) auf Grund der Transformationsformeln (11a) und (11b) wäre auf Grund von (13) auch möglich, die Rechnungen wären aber ziemlich kompliziert. Man könnte aber die Formel (19) auch mit Hilfe des Satzes 4 der Arbeit [3] beweisen. Nach diesem Satz ist die allgemeinste Form von $3\Gamma^i$ (4):

$$3\Gamma^i = \frac{3}{2} \frac{\partial \Gamma_{(2)}^i}{\partial x'^r} x''^r + \frac{\partial \Gamma_{(2)}^i}{\partial x^t} x'^t + \frac{1}{2} \Gamma_{(2)}^r \frac{\partial \Gamma_{(2)}^i}{\partial x'^r} + H^i$$

wo $\Gamma_{(2)}^i(x, x')$ eine Bahnengeometrie von zweiter Ordnung bestimmende Größe und H^i einen beliebigen Vektor bedeutet. Nehmen wir nun für $\Gamma_{(2)}^i$ den Ausdruck

$$\Gamma_{(2)}^i = b_j^i(x, x') x'^j,$$

so erhält man unter Benützung der Formel:

$$\frac{\partial b_j^i}{\partial x'^r} x'^j = \frac{\partial b_r^i}{\partial x'^j} x'^j = b_r^i$$

die aus (14) unmittelbar folgt, die Form von Γ^i

$$\Gamma^i = b_r^i x''^r + \frac{1}{3} \left(\frac{\partial b_j^i}{\partial x'^k} x'^j x'^k + b_r^i b_j^r x'^j \right) + \frac{1}{3} H^i.$$

Vergleichen wir diese Formel mit (6), so folgt für c^i unmittelbar die Formel (19) mit $f^i = \frac{1}{3} H^i$.

Bemerkung. In der Arbeit [3] war H^i ein von (x^i, x'^i, x''^i) abhängiger, sonst aber beliebiger Vektor. Offenbar kann jetzt H^i bzw. f^i in (19) nur von (x^i, x'^i) abhängig sein, da c^i von x''^i unabhängig vorausgesetzt wurde.

Setzen wir in (19) $f^i \equiv 0$, so folgt aus den Sätzen 1 und 2 der

HAUPTSATZ I. Aus der Grundgröße $\Gamma_{(2)}^i(x, x')$ einer Berwaldschen affinen Bahnengeometrie kann immer ein Objekt von der Form (6) und mit der Transformationsformel (2) konstruiert werden.

Beweis. Aus Satz 1 folgt, daß in der Formel (6)

$$(21) \quad b_m^i = \frac{\partial \Gamma_{(2)}^i}{\partial x'^m}$$

(4) In der Arbeit [3] benutzten wir statt $3\Gamma^i$ die Bezeichnung: $\Gamma_{(3)}^i$.

genommen werden kann, und (19) bestimmt dann c^i für $f^i \equiv 0$ allein aus den $\overset{(B)}{\Gamma^i}$. Das beweist schon den Hauptsatz I.

Bestimmen wir die Grundgröße (6) mittels einer $\overset{(B)}{\Gamma^i}$ in der Weise, daß (21) und (19) mit $f^i(x, x') \equiv 0$ gültig seien, so folgt aus der Gleichung (18), daß die Gleichung der Bahnen die Form

$$(22) \quad \frac{D^2 x'^i}{ds^2} = 0$$

hat. Die autoparallelen Kurven sind nun durch das Differentialgleichungssystem

$$(22') \quad \frac{Dx'^i}{ds} = 0$$

charakterisiert. Aus (22') folgt aber immer die Relation (22), und das wollen wir im folgenden Satz formulieren:

SATZ 3. *Bestehen die Formeln (21) und (19) mit $f^i \equiv 0$, so ist jede autoparallele Kurve gleichzeitig eine Bahnkurve.*

Bemerkung. Aus (22) folgt offenbar (22') nicht, da (22) ein Differentialgleichungssystem von dritter Ordnung, während (22') nur von zweiter Ordnung ist.

Der Krümmungstensor der durch (6) bestimmten Geometrie ist nach (8) und (4b)

$$R_{jlk}^i = \frac{\partial b_{jl}^i}{\partial x^k} - \frac{\partial b_{jl}^i}{\partial x^m} b_k^m + b_{jl}^m b_{mk}^i - k/l,$$

und wenn wir diese Formel mit der Formel des Krümmungstensors einer Berwaldschen Bahngeometrie vergleichen ([1], Formel (3.3)), so kann unmittelbar die Gültigkeit des folgenden Satzes bestätigt werden:

SATZ 4. *Gelten die Formeln (21) und (19) mit $f^i \equiv 0$, so stimmen die Krümmungstensoren der Berwaldschen Bahngeometrie und der durch (1) und (6) bestimmten Bahngeometrie überein.*

§ 3. Der Typus: $\Gamma^i = \frac{1}{2} a_{jk}^i(x, x') x''^j x''^k + b_j^i(x, x') x''^j + c^i(x, x')$.

Nehmen wir jetzt an, daß $\overset{2}{\Gamma}_{jk}^i = 2a_{jk}^i(x, x')$, d.h. Γ^i nach (4c) die Form (7), hat, wo selbstverständlich die a_{jk}^i in j, k symmetrisch sind. Aus (3) folgt, daß die Größen a_{jk}^i, b_j^i bzw. c^i in den x'^i homogen von (-1) -ter, erster, bzw. dritter Dimension sind. Ihre Transformationsformeln kann man aus (2) bestimmen. Es wird nach (2):

$$\begin{aligned} & \frac{1}{2} \bar{a}_{jk}^i \bar{x}''^j \bar{x}''^k + \bar{b}_j^i \bar{x}''^j + \bar{c}^i \\ & \equiv \bar{A}_p^i \left(\frac{1}{2} a_{rt}^p x''^r x''^t + b_r^p x''^r + c^p \right) - \bar{A}_{pq}^i x''^p x'^q - \frac{1}{3} \bar{A}_{pqr}^i x''^p x'^q x'^r. \end{aligned}$$

Eliminiert man aus dieser Formel \bar{x}'^i mittels (10), so erhält man auf beiden Seiten ein Polynom der x''^i .

Durch Gleichsetzen der Koeffizienten der Glieder von derselben Ordnung bekommt man:

$$(23) \quad \bar{A}_r^j \bar{A}_i^k \bar{a}_{jk}^i = \bar{A}_p^i a_{rt}^p,$$

$$(24) \quad \bar{b}_m^i = \bar{A}_p^i A_m^l b_l^p - \bar{A}_{qt}^i A_m^l x'^q - \bar{a}_{jm}^i \bar{A}_{rq}^j x'^r x'^q,$$

$$(25) \quad \bar{c}^i = \bar{A}_p^i c^p - \frac{1}{3} \bar{A}_{pqr}^i x'^p x'^q x'^r - \frac{1}{2} \bar{a}_{jk}^i \bar{A}_{rq}^j \bar{A}_{ts}^k x'^r x'^q x'^t x'^s - \bar{b}_j^i \bar{A}_{rq}^j x'^r x'^q.$$

Die Transformationsformel (23) zeigt unmittelbar, daß a_{jk}^i ein Tensor ist. Unter gewissen Nebenbedingungen — die wir im Satz 5 angeben werden — ist b_m^i eine Grundgröße eines affinzusammenhängenden Linienelementraumes. Ein affinzusammenhängender Linienelementraum ist nämlich durch das invariante Differential von der Form

$$D\xi^i = d\xi^i + C_{kj}^i \xi^k dx'^j + \Gamma_{kj}^i \xi^k dx^j$$

gekennzeichnet, wo C_{kj}^i einen in x'^i von (-1) -ter Dimension homogenen Tensor, den sog. Torsionstensor des Raumes bedeutet und Γ_{kj}^i eine Größe mit den Transformationsformeln (vgl. [4], Formeln (1,3)-(1,6)):

$$(26) \quad \bar{\Gamma}_{bc}^a = \Gamma_{kl}^i A_b^k \bar{A}_i^a A_c^l + C_{kl}^i A_b^k \bar{A}_i^a A_{dc}^l \bar{A}_s^a x'^s + A_{bc}^i \bar{A}_i^a$$

ist. Für C_{kl}^i gilt noch die Relation

$$C_{lk}^i x'^k = C_{kl}^i x'^l = 0.$$

SATZ 5. Ist

$$(27) \quad a_{jk}^i x'^k \equiv a_{kj}^i x'^k \equiv 0,$$

so kann b_j^i als die Größe $\Gamma_{jk}^i x'^k$ und a_{jk}^i als Torsionstensor C_{jk}^i eines affinzusammenhängenden Linienelementraumes betrachtet werden.

Beweis. Bezüglich des Tensors a_{jk}^i ist die Behauptung des Satzes trivial. Wir müssen aber zeigen, daß die Transformationsformeln von b_b^a und $\Gamma_{bc}^a x'^c$ übereinstimmen, falls

$$a_{jk}^i = C_{jk}^i$$

gesetzt wird. Aus (26) folgt nach einer Überschiebung mit \bar{x}'^c auf Grund der Transformationsformel

$$A_c^l \bar{x}'^c = x'^l$$

die Formel

$$(28) \quad \bar{\Gamma}_{bc}^a \bar{x}'^c = \Gamma_{kl}^i x'^l A_b^k \bar{A}_i^a + C_{kl}^i A_b^k \bar{A}_i^a A_{dc}^l \bar{A}_s^a x'^s \bar{x}'^c + A_{bc}^i \bar{A}_i^a \bar{x}'^c.$$

Differenzieren wir nun die Identität $A_c^i \bar{A}_i^a = \delta_c^a$ nach \bar{x}^b und überschieben wir dann mit \bar{x}'^c , so wird:

$$(29a) \quad \bar{A}_i^a A_{bc}^i \bar{x}'^c = -\bar{A}_{ip}^a x'^i A_b^p .$$

In ähnlicher Weise erhält man:

$$(29b) \quad A_{dc}^l \bar{A}_s^d \bar{x}'^c = -A_d^l \bar{A}_{sp}^d x'^p .$$

Beachten wir jetzt (29a), (29b) und den Tensorcharakter von C_{kl}^i , so wird aus (28):

$$(30) \quad \Gamma_{bc}^a \bar{x}'^c = \Gamma_{kl}^i x'^l A_b^k \bar{A}_i^a - \bar{C}_{ba}^c \bar{A}_{sp}^d x'^s x'^p - \bar{A}_{ii}^a A_b^i x'^i .$$

Vergleicht man die Transformationsformeln (24) und (30), so sieht man, daß diese für

$$(31) \quad b_b^a = \Gamma_{bc}^a x'^c, \quad a_{jk}^i = C_{jk}^i$$

ineinander übergehen, und das beweist den Satz.

Wir werden jetzt eine Größe c^i mit dem Transformationsgesetz (25) aus a_{jk}^i und b_j^i konstruieren. Für diesen Zweck bestimmen wir die Gleichung der Bahnen in denjenigen Räumen, in denen (27) gilt. Aus (16) folgt nach (4a), (17) für den durch (7) charakterisierten Typus, unter Beachtung der Homogenitätsrelationen der Größen a_{jk}^i, b_j^i, c^i :

$$(32) \quad \frac{D^2 x'^i}{ds^2} + \frac{1}{2} a_{rs}^i x''^r x''^s + (2b_{[rj]}^i - a_{rs}^i b_j^s) x'^j x''^r - \left(\frac{\partial b_j^i}{\partial x^k} x'^j + b_s^i b_k^s \right) x'^k + 3c^i = 0 .$$

Nehmen wir jetzt an, daß im folgenden die Bedingungsgleichung (27) gilt. Dann folgt aus den Transformationsformeln (10) und (24) von x''^i und b_m^i , daß

$$\theta^i \stackrel{\text{def}}{=} x''^i + b_m^i x'^m$$

ein kontravarianter Vektor ist. Berechnen wir nun x''^i aus dieser Gleichung, substituieren wir dann x''^i in (32), so wird im Hinblick auf $a_{[rs]}^i = 0$:

$$(33) \quad \frac{D^2 x'^i}{ds^2} + \left\{ \frac{3}{2} a_{rs}^i b_j^r b_k^s - 2b_{[rj]}^i b_k^r - \frac{\partial b_j^i}{\partial x^k} \right\} x'^j x'^k - b_s^i b_k^s x'^k + 3c^i = 3\psi^i(x, x') ,$$

wo

$$(33a) \quad 3\psi^i(x, x') = -\frac{1}{2} a_{rs}^i \theta^r \theta^s + 2(a_{rs}^i b_j^s - b_{[rj]}^i) x'^j \theta^r$$

bedeutet.

Wir zeigen nun, daß $3\psi^i$ und somit auch ψ^i ein kontravarianter Vektor ist. Für das erste Glied ist das offensichtlich, da a_{rs}^i ein Tensor und θ^i ein kontravarianter Vektor ist. Für das zweite Glied beachte man, daß wegen der Homogenität von (-1) -ter Dimension von a_{jk}^i und in Hinsicht auf (27), aus der Transformationsformel (24) die Formel

$$\bar{b}_{[mk]}^i \bar{x}'^k = \bar{A}_p^i A_m^t b_{[tr]}^p x''^r - \bar{a}_{jm}^i \bar{A}_{rt}^j x''^r x'^t$$

folgt; aus (23) und (24) folgt wegen (27)

$$\bar{a}_{ms}^i \bar{b}_k^s \bar{x}'^k = \bar{A}_p^i A_m^t a_{ts}^p b_j^s x'^j - \bar{a}_{ms}^i \bar{A}_{rt}^s x''^r x'^t.$$

Aus den zwei letzten Formeln folgt nun schon unmittelbar, daß $3\psi^i$ nach (33a) ein Vektor ist.

Aus (33) folgt nun auf Grund des Vektorcharakters von $D^2 x'^i / ds^2$ und $\psi^i(x, x')$ der

SATZ 6. *Gelten die Relationen (27), so ist die allgemeinste Form von $\sigma^i(x, x')$ bezüglich der angegebenen Größen a_{jk}^i und b_j^i*

$$(34) \quad c^i = - \left\{ \frac{1}{2} a_{rs}^i b_j^r b_k^s - \frac{2}{3} b_{[rj]}^i b_k^r - \frac{1}{3} \cdot \frac{\partial b_j^i}{\partial x^k} \right\} x'^j x'^k + \frac{1}{3} b_s^i b_k^s x'^k + f^i(x, x'),$$

wo $f^i(x, x')$ einen beliebigen, in x'^i von dritter Dimension homogenen Vektor bedeutet.

Aus den beiden Sätzen 5 und 6 folgt der

HAUPTSATZ II. *Aus den Grundgrößen C_{jk}^i und Γ_{jk}^i eines affin zusammenhängenden Linienelementraumes kann immer ein Objekt von der Form (7) und mit der Transformationsformel (2) konstruiert werden, falls $C_{[jk]}^i = 0$ ist.*

Beweis. Die Formeln (31) bestimmen nach dem Satz 5 die beiden Fundamentalgrößen der Formel (7), während (34) mit $f^i \equiv 0$ die Größe c^i definiert. Das beweist schon den Hauptsatz II.

Bezüglich der Bahnen und autoparallelen Kurven besteht auch für den Typus (7) der folgende

SATZ 7. *Gelten die Formeln (27) und (34), wo $f^i \equiv 0$ genommen werden soll, so ist jede autoparallele Kurve gleichzeitig eine Bahnkurve der durch (1) und (7) bestimmten Geometrie.*

Beweis. Die Gleichung der Bahnen ist durch (32) angegeben. Die Gleichung der autoparallelen Kurven ist nach (5):

$$(35a) \quad \frac{Dx'^i}{ds} \equiv \frac{d^2 x'^i}{ds^2} + \frac{\partial \Gamma^i}{\partial x'^j} x'^j = 0.$$

Auf Grund von (7) und (27) erhält man für die Gleichung der autoparallelen Kurven:

$$x''^i + b_m^i x'^m = 0.$$

Eliminieren wir nun mittels dieser Relation x''^i aus (32) und auch c^i mittels (34), wo noch $f^i \equiv 0$ gesetzt werden soll, so wird die Gleichung der Bahnen:

$$(35b) \quad \frac{D^2 x'^i}{ds^2} = 0.$$

Ist aber längs einer Kurve (35a) erfüllt, so ist auch (35b) gültig w.z.b.w.

Letztens wollen wir noch darauf hinweisen, daß für beide Typen, d.h. für den Typus (6) bzw. (7), die autoparallelen Kurven gleichzeitig Bahnen einer affinen Bahngeometrie, bzw. eines Linienelementraumes sind, falls beim Typus (6) die b_j^i und c^i aus einer Fundamentalgröße Γ^i mit dem Transformationsgesetz (12), bzw. beim Typus (7) die a_{jk}^i, b_j^i, c^i aus den Grundgrößen C_{jk}^i und Γ_{jk}^i eines affinzusammenhängenden Linienelementraumes bestimmt sind. In beiden Fällen wird nämlich die Gleichung der autoparallelen Kurven aus (22') (beim Typus (7) noch im Hinblick auf (27)) in die Form

$$\frac{d^2 x^i}{ds^2} + b_m^i(x, x') x'^m = 0$$

übergehen und das beweist nach (21) bzw. (31) unsere Behauptung.

Literaturverzeichnis

[1] L. Berwald, *Über Systeme von gewöhnlichen Differentialgleichungen zweiter Ordnung...*, Annals of Math. 48 (1947), S. 193-215.

[2] A. Moór, *Begründung einer affinen Geometrie der Bahnen dritter Ordnung*, Tensor (N.S.), 16 (1965), S. 37-55.

[3] — *Über die Form der Fundamentalgrößen gewisser affinen Räume*, Publ. Math. 9 (1962), S. 289-297.

[4] O. Varga, *Über affinzusammenhängende Mannigfaltigkeiten von Linienelementen insbesondere deren Äquivalenz*, Publ. Math. 1 (1947), S. 7-17.

Reçu par la Rédaction le 20. 6. 1964