

Über äquivalente Variationsprobleme von mehreren Veränderlichen

Von A. MOÓR und L. PINTÉR in Szeged

§ 1. Einleitung

Im n -dimensionalen Raum X_n ($n \geq 2$) sei ein $(n-1)$ -parametrisches Integral von der Form

$$\mathcal{J}(F) \stackrel{\text{def}}{=} \int_{\mathcal{A}} \dots \int F \left(x^i(u^\alpha), \frac{\partial x^i}{\partial u^\alpha} \right) du^1 \dots du^{n-1} \quad \begin{cases} i = 1, 2, \dots, n \\ \alpha = 1, 2, \dots, n-1 \end{cases}$$

angegeben ¹⁾, wo \mathcal{A} ein $(n-1)$ -dimensionales Bereich von X_n bedeutet. Wir nehmen an, daß das zu $\mathcal{J}(F)$ gehörige Variationsproblem regulär ist. Die Extremalen $x^i(u^\alpha)$ sind in diesem Falle durch das partielle Differentialgleichungssystem

$$(1.1) \quad \mathcal{E}_i(F) \stackrel{\text{def}}{=} \frac{\partial F}{\partial x^i} - \frac{\partial}{\partial u^\alpha} \frac{\partial F}{\partial x_\alpha^i} = 0, \quad x_\alpha^i \stackrel{\text{def}}{=} \frac{\partial x^i}{\partial u^\alpha}$$

angegeben. Jetzt und im folgenden soll die Einsteinsche Summationskonvention gelten, d. h. auf doppelt vorkommende Indizes soll es immer summiert werden.

Es sei nun auch ein zweites Integral $\mathcal{J}(F^*)$ mit der Grundfunktion F^* angegeben, zu dem auch ein reguläres Variationsproblem gehört. Die beiden Variationsprobleme nennen wir äquivalent, falls die zu ihnen gehörigen Scharen der Extremalen übereinstimmen. Als ein spezielles Problem in dieser Richtung wollen wir den Zusammenhang von F^* und F bestimmen, falls

$$(1.2) \quad \mathcal{E}_i(F^*) \equiv \lambda \mathcal{E}_i(F) \quad (\lambda \neq 0)$$

besteht, wo der Operator $\mathcal{E}_i(F)$ durch (1.1) angegeben ist, und λ eine Funktion von $x^i(u^\alpha)$ ist. Ein bemerkenswertes Resultat ist, daß (1.2) für die mögliche Form der Funktion F eine wesentliche Einschränkung gibt, wenn λ nicht eine Konstante ist. Ist aber λ eine Konstante, für die dann wegen

$$\lambda \mathcal{E}_i(F) = \mathcal{E}_i(\lambda F), \quad \lambda = \text{Konst.}$$

¹⁾ Lateinische bzw. griechische Indizes sollen immer die Zahlen $1, 2, \dots, n$, bzw. $1, 2, \dots, (n-1)$ durchlaufen.

$\lambda = 1$ gesetzt werden kann, so ist F beliebig wählbar, nur die Form von F^* ist jetzt durch (1. 2) bestimmt. Unsere diesbezüglichen Resultate sind im Satz 1 formuliert. Für den Fall, in dem die Grundintegrale $\mathcal{I}(F)$ und $\mathcal{I}(F^*)$ nur von einer Veränderlichen abhängig sind, verweisen wir auf den Aufsatz [4].

In unseren weiteren Untersuchungen werden wir verschiedene Verallgemeinerungen untersuchen. Erstens werden wir den Fall betrachten, in dem die Grundfunktionen F und F^* auch von $\frac{\partial^2 x^i}{\partial u^\alpha \partial u^\beta}$ abhängig sind. In diesem Falle hat der Euler—Lagrangesche Operator $\mathcal{E}_i(F)$ die Form: ²⁾

$$(1. 3) \quad \mathcal{E}_i(F) \stackrel{\text{def}}{=} \frac{\partial F}{\partial x^i} - \frac{\partial}{\partial u^\alpha} \frac{\partial F}{\partial x_\alpha^i} + \chi \frac{\partial^2}{\partial u^\alpha \partial u^\beta} \frac{\partial F}{\partial x_{\alpha\beta}^i},$$

$$x_\alpha^i \stackrel{\text{def}}{=} \frac{\partial x^i}{\partial u^\alpha}, \quad x_{\alpha\beta}^i \stackrel{\text{def}}{=} \frac{\partial^2 x^i}{\partial u^\alpha \partial u^\beta}, \quad \chi \stackrel{\text{def}}{=} \begin{cases} \frac{1}{2} & \text{für } \alpha \neq \beta \\ 1 & \text{für } \alpha = \beta. \end{cases}$$

Diesen Fall wollen wir nur kurz behandeln, da — wie wir es sehen werden — in diesem Falle die Relation (1. 2) für F^* nicht so strenge Bedingungen stellt; die Form von F^* wäre nur mit weiteren Bedingungen vollständig bestimmbar. Zweitens betrachten wir solche Differentialoperatoren $\mathcal{E}_i^*(F)$, die nicht unbedingt Euler—Lagrangesche Operatoren einer Funktion F sind, und die Form

$$(1. 4) \quad \mathcal{E}_i^*(F) = a_i^k(x) \mathcal{E}_k(F)$$

haben, wo die $a_i^k(x)$ einen Tensor bilden. Es wird sich zeigen, daß derjenige Fall neue Erweiterungen gibt, in dem der Rang des Matrix (a_i^k) kleiner als n ist.

§ 2. Der Fall $\lambda = \lambda(x)$

Wir nehmen an, daß für zwei Variationsprobleme mit den Grundfunktionen $F(x, x_\alpha)$ und $F^*(x, x_\alpha)$ die Relationen (1. 2) gelten, wo $\lambda = \lambda(x)$ eine allein von x^i abhängige Skalare Funktion ist. Hier und im folgenden setzt man $x = (x^1, x^2, \dots, x^n)$ bzw. $x_\alpha = (x_\alpha^1, x_\alpha^2, \dots, x_\alpha^n)$. Bezüglich der Funktionen F und F^* stellen wir die Bedingung, daß sie nach ihren Veränderlichen mindestens zweimal stetig differenzierbar sind. Die Relation (1. 2) bestimmen wir in der Form:

$$(2. 1) \quad \mathcal{E}_i(F^*) - \lambda(x) \mathcal{E}_i(F) \equiv 0$$

die auf Grund von (1. 1) offenbar mit

$$(2. 2) \quad \frac{\partial F^*}{\partial x^i} - \lambda \frac{\partial F^*}{\partial x^i} - x_\alpha^j \left(\frac{\partial^2 F^*}{\partial x^j \partial x_\alpha^i} - \lambda \frac{\partial^2 F}{\partial x^j \partial x_\alpha^i} \right) - x_{\alpha\beta}^j \frac{\partial^2}{\partial x_\alpha^i \partial x_\beta^j} (F^* - \lambda F) \equiv 0$$

identisch ist. Wie gewöhnlich, bedeuten in dieser Formel die Klammern bei α und β den in α, β symmetrischen Teil des entsprechenden Ausdrucks.

²⁾ Vgl. [1] S. 28.

Da (2. 2) in $x^i, x_\alpha^i, x_{\alpha\beta}^i$ eine Identität ist, muß der Koeffizient von $x_{\alpha\beta}^i$ verschwinden, d. h. es gilt

$$(2. 3) \quad \frac{\partial^2}{\partial x_{[\alpha}^i \partial x_{\beta]}^j} (F^* - \lambda(x)F) \equiv 0.$$

Wir stellen nun die Forderung:
Es soll die Relation

$$(2. 4) \quad \frac{\partial^2}{\partial x_{[\alpha}^i \partial x_{\beta]}^j} (F^* - \lambda(x)F) \equiv 0$$

gelten. (Die eckigen Klammern bedeuten den in α, β schief-symmetrischen Teil.)

Diese Forderung ermöglicht schon F^* durch F auszudrücken. Aus (2. 3) und (2. 4) folgt nämlich

$$\frac{\partial^2}{\partial x_\alpha^i \partial x_\beta^j} (F^* - \lambda(x)F) \equiv 0,$$

also ist $(F^* - \lambda F)$ in x_α^j linear. Es gilt somit

$$(2. 5) \quad F^*(x, x_\alpha) - \lambda(x)F(x, x_\alpha) = S_j^i(x)x_\alpha^j + \varphi(x).$$

Aus (2. 1) wird somit nach (2. 5)

$$(2. 6) \quad \frac{\partial \varphi}{\partial x^i} + \frac{\partial \lambda}{\partial x^i} F - \frac{\partial \lambda}{\partial u^\alpha} \frac{\partial F}{\partial x_\alpha^i} + \left(\frac{\partial S_j^i}{\partial x^i} - \frac{\partial S_i^j}{\partial x^j} \right) x_\alpha^j \equiv 0.$$

Nach partieller Ableitung nach x_β^k wird wegen

$$\frac{\partial \lambda}{\partial u^\alpha} = \frac{\partial \lambda}{\partial x^j} x_\alpha^j$$

die Relation

$$(2. 7) \quad \frac{\partial \lambda}{\partial x^{[i} \partial x_{\beta]}^k] - \frac{1}{2} \frac{\partial \lambda}{\partial u^\alpha} \frac{\partial^2 F}{\partial x_\alpha^i \partial x_\beta^k} + \frac{\partial}{\partial x^{[i}} S_{k]}^\beta \equiv 0$$

gelten.

Bilden wir nun den in i, k symmetrischen bzw. schief-symmetrischen Teil von (2. 7), so erhält man die folgenden beiden Identitäten:

$$(2. 8) \quad \frac{\partial \lambda}{\partial u^\alpha} \frac{\partial^2 F}{\partial x_\alpha^{(i} \partial x_{\beta]}^k)} \equiv 0,$$

$$(2. 9) \quad \frac{\partial \lambda}{\partial x^{[i} \partial x_{\beta]}^k] - \frac{1}{2} \frac{\partial \lambda}{\partial u^\alpha} \frac{\partial^2 F}{\partial x_\alpha^{(i} \partial x_{\beta]}^k]} + \frac{\partial}{\partial x^{[i}} S_{k]}^\beta \equiv 0.$$

Die Gleichungen (2. 6)—(2. 9) bestimmen also die Form von F, λ, S_j^i und φ , wenn nur diese Differentialgleichungen bezüglich diese Größen überhaupt lösbar sind.

Als Beispiel nehmen wir an, daß F die Form

$$(2. 10) \quad F(x, x_\alpha) = a_j^i(x)x_\alpha^j + A(x)$$

hat, d. h. F ist in x_a^i linear. Offensichtlich ist dann (2. 8) erfüllt. Die Identität (2. 9) geht in

$$(2. 11) \quad \frac{\partial}{\partial x^{ti}} S_{k1}^\beta = \frac{\partial \lambda}{\partial x^{tk}} a_{i1}^\beta$$

über. Da

$$\frac{\partial S_k^\beta}{\partial x^i} = \frac{\partial}{\partial x^{ti}} S_{k1}^\beta + \frac{\partial}{\partial x^{ti}} S_k^\beta$$

besteht, wird nach (2. 11)

$$(2. 12) \quad \frac{\partial S_k^\beta}{\partial x^i} = \frac{\partial \lambda}{\partial x^{tk}} a_{i1}^\beta + \varphi_{ik}^\beta(x),$$

wo

$$\varphi_{ki}^\beta = \varphi_{ik}^\beta \stackrel{\text{def}}{=} \frac{\partial}{\partial x^{ti}} S_k^\beta$$

beliebig gewählt werden kann, da wegen der Symmetrie in i, k diese Größen in (2. 6)—(2. 9) nicht vorkommen werden. (2. 12) ist nun ein partielles Differentialgleichungssystem für S_k^β , a_{i1}^β und λ , wo die in i, k symmetrische $\varphi_{ik}^\beta(x)$ noch beliebig gewählt werden können. Aus (2. 6) wird auf Grund von (2. 10) und (2. 11)

$$\frac{\partial \varphi}{\partial x^i} + \frac{\partial \lambda}{\partial x^i} A(x) = 0.$$

Diese Gleichung ist wegen der Willkürlichkeit von $A(x)$ offenbar immer lösbar.

§ 3. Der Fall $\lambda = 1$

Ist in unserem Fundamentalproblem (1. 2) λ eine Konstante, so kann — wie wir das schon in der Einleitung bemerkt haben — $\lambda = 1$ gesetzt werden.

Ist aber $\lambda = 1$, so entsteht ein Spezial-Fall des im vorigen Paragraphen behandelten Typs. Die Gleichung (2. 8) ist offenbar identisch erfüllt. Aus (2. 9) bekommt man, daß die S_k^β ($n-1$) Gradientenvektoren bestimmen; es ist:

$$(3. 1) \quad S_k^\beta(x) = \frac{\partial S^\beta(x)}{\partial x^k}$$

und aus (2. 6) bekommt man, daß $\varphi = \text{Konstante}$ ist. (2. 5) bestimmt jetzt die Fundamentalfunktion F^* in Hinsicht auf (3. 1) in der Form

$$(3. 2) \quad F^*(x, x_a) = F(x, x_a) + \frac{\partial S^\gamma(x(u))}{\partial u^\gamma} + \varphi$$

wo φ eine Konstante ist. Damit haben wir den Zusammenhang von F und F^* bestimmt, da falls (2. 7) gültig ist, dann auch (1. 2) erfüllt ist.

Wir wollen noch darauf hinweisen, daß falls (3. 2) besteht, so ist die Übereinstimmung der Variationsprobleme

$$\delta \int_{\mathcal{A}} \dots \int F^* du = 0 \quad \text{und} \quad \delta \int_{\mathcal{A}} \dots \int F du = 0, \quad du \stackrel{\text{def}}{=} du^1 \dots du^{n-1}$$

trivial, da jetzt nach (2. 7) mittels des Stokesschen Satzes

$$\begin{aligned} \int_{\mathcal{A}} \dots \int F^* du^1 \dots du^{n-1} &= \int_{\mathcal{A}} \dots \int F du^1 \dots du^{n-1} + \\ &+ \int_{\partial \mathcal{A}} \dots \int \sum_{\beta=1}^{n-1} (-1)^{\beta-1} S^\beta du^1 \dots du^{\beta-1} du^{\beta+1} \dots du^{n-1} + \text{Konst.} \end{aligned}$$

besteht, wo die Konstante aus $\int_{\mathcal{A}} \dots \int \varphi du$ entstanden ist und $\partial \mathcal{A}$ die Grenze von \mathcal{A} bedeutet. (Für den Stokesschen Satz vgl. z. B. [2], S. 64—66.)

Unsere bisherigen Resultate fassen wir im folgenden Satz zusammen.

Satz 1. *Gelten die Relationen (1. 2) und (2. 4), so ist der Zusammenhang von F und F^* durch (2. 5) bestimmt, wo die Funktionen λ, S^γ, F und φ den Relationen (2. 6), (2. 8) und (2. 9) genügen müssen. Ist in (1. 2) $\lambda=1$, so ist der Zusammenhang von F und F^* durch (3. 2) bestimmt, wo $S^\gamma(x)$ beliebige Funktionen von x^i sind und φ eine Konstante bedeutet.*

§ 4. Verallgemeinerungen

Eine der einfachsten Verallgemeinerungen ist die Annahme, daß die Grundfunktionen auch von den $x_{\alpha\beta}^i$ abhängig sind. In diesem Falle ist der Euler—Lagrange-Operator durch (1. 3) festgelegt. Ist λ eine Konstante, so kann (1. 2) in der Form

$$(4. 1) \quad \frac{\partial}{\partial x^i} (F^* - \lambda F) - \frac{\partial}{\partial u^\alpha} (F_{x_\alpha}^* - \lambda F_{x_\alpha}) + \chi \frac{\partial^2}{\partial u^\alpha \partial u^\beta} (F_{x_{\alpha\beta}}^* - \lambda F_{x_{\alpha\beta}}) \equiv 0$$

geschrieben werden. Diesen Fall wollen wir nur skizzieren, da — wie wir es sehen werden — die Relation (4. 1) die Form von F^* , wegen der Symmetrie von $x_{\alpha\beta\gamma\delta}^i$ und $x_{\alpha\beta\gamma}^i$ in den $\alpha, \beta, \gamma, \delta$, nicht bestimmt. Berechnen wir in (4. 1) die partiellen Ableitungen nach u^α und u^β , so zeigt sich, daß die linke Seite von (4. 1) ein Polynom von $x_{\alpha\beta\gamma\delta}^i$ und $x_{\alpha\beta\gamma}^i$ ist. Offensichtlich ist dieses Polynom in $x_{\alpha\beta\gamma}^i$ von zweitem Grade.

Das Verschwinden der Koeffizienten von $x_{\alpha\beta\gamma\delta}^i$ bzw. $x_{\alpha\beta\gamma}^i x_{\delta\epsilon\eta}^j$ gibt zwei Relationen, in denen die homogenen linearen Ausdrücke der Größen von der Form

$$(4. 2) \quad \frac{\partial^2 (F^* - \lambda F)}{\partial x_{\alpha\beta}^i \partial x_{\gamma\delta}^j}$$

bzw.

$$(4. 3) \quad \frac{\partial^3 (F^* - \lambda F)}{\partial x_{\alpha\beta}^i \partial x_{\gamma\delta}^j \partial x_{\epsilon\eta}^k}$$

vorkommen. Diese Relationen sind sicher erfüllt, falls z.B. $(F^* - \lambda F)$ in $x_{\alpha\beta}^i$ linear ist, d.h. F^* hat die Form:

$$(4.4) \quad F^*(x, x_\alpha) = \lambda F(x, x_\alpha) + \chi S_j^{\alpha\beta}(x, x_\gamma) x_{\alpha\beta}^j + \varphi(x, x_\alpha),$$

$$S_j^{\alpha\beta}(x, x_\gamma) \equiv S_j^{\beta\alpha}(x, x_\gamma).$$

$S_j^{\alpha\beta}$ und φ sind nicht beliebig angebar, da (4.1) identisch erfüllt sein muß. Es wird somit

$$(4.5) \quad \chi \frac{\partial S_j^{\alpha\beta}}{\partial x^i} x_{\alpha\beta}^j + \frac{\partial \varphi}{\partial x^i} - \frac{\partial}{\partial u^\gamma} \left(\chi \frac{\partial S_j^{\alpha\beta}}{\partial x_\gamma^i} x_{\alpha\beta}^j + \frac{\partial \varphi}{\partial x_\gamma^i} \right) + \chi \frac{\partial^2 S_i^{\alpha\beta}}{\partial u^\alpha \partial u^\beta} \equiv 0.$$

Da der Koeffizient von $x_{\alpha\beta\gamma}^j$ verschwinden muß, bekommt man die Relation

$$(4.6) \quad \chi \left(\frac{\partial S_i^{\alpha\beta}(x, x_\delta)}{\partial x_\gamma^j} - \frac{\partial S_j^{\alpha\beta}(x, x_\delta)}{\partial x_\gamma^i} \right) x_{\alpha\beta\gamma}^j \equiv 0.$$

Diese Relation ist erfüllt, falls z.B. $S_i^{\alpha\beta}$ die Form:

$$S_i^{\alpha\beta}(x, x_\delta) = S_{ik}^{\alpha\beta\delta}(x) x_\delta^k + \psi_i^{\alpha\beta}(x)$$

hat, und die $S_{ik}^{\alpha\beta\delta}$ in i, k und in α, β symmetrisch sind. Die linke Seite von (4.5) wird somit ein Polynom von zweitem Grade in $x_{\alpha\beta}^i$, dessen Koeffizienten aber selbstverständlich auch verschwinden müssen. Das wird für $S_j^{\alpha\beta}$ bzw. φ noch mehrere Bedingungen geben, die wir aber nicht explizit berechnen wollen.

Kurz zusammenfassend können wir behaupten, daß (4.1) erfüllt ist, falls F^* die Form (4.4) hat, und (4.5) besteht.

Aus den bisherigen Untersuchungen ist ersichtlich, daß die von uns verwandte Methode im Wesentlichen nicht für äquivalente Variationsprobleme, sondern für äquivalente partielle Differentialgleichungssysteme benützt wurde. Deshalb wollen wir im folgenden solche äquivalente partielle Differentialgleichungssysteme untersuchen, die nicht die Euler—Lagrangeschen Differentialgleichungssysteme eines Variationsproblems sind.

Wir nehmen an, daß $\mathcal{E}_k^*(F)$ den Differentialoperator

$$(4.7) \quad \mathcal{E}_k^*(F) \stackrel{\text{def}}{=} a_k^i(x) F_{x^i} - \sum_{\alpha=1}^{n-1} b_k^\alpha(x) \frac{\partial}{\partial u^\alpha} F_{x_\alpha^i}$$

bedeutet. Im folgenden wollen wir untersuchen, was für eine Form F^* hat, falls

$$(4.8) \quad \mathcal{E}_k^*(F^*) \equiv \lambda \mathcal{E}_k^*(F), \quad \lambda = \text{Konstante}$$

besteht. Offenbar sind auf Grund von (4.8) die Lösungshyperflächen der partiellen Differentialgleichungssysteme

$$\mathcal{E}_k^*(F) = 0 \quad \text{und} \quad \mathcal{E}_k^*(F^*) = 0$$

identisch. Wir beweisen das folgende

Lemma. Ist $\mathcal{E}_k^*(F)$ für jeden Skalar F ein kovarianter Vektor, so gilt

$$(4.9) \quad a_k^i = b_k^i \quad (i = 1, \dots, n-1)$$

und $\mathcal{E}_k^*(F)$ hat somit die Form:

$$(4.10) \quad \mathcal{E}_k^*(F) = a_k^i(x) \mathcal{E}_i(F).$$

Beweis. Es sei $\bar{x}^i = \bar{x}^i(x)$ eine mindestens zweimal stetig differenzierbare Koordinatentransformation mit von Null verschiedener Jacobischer Determinante. Da nach unserer Annahme $\mathcal{E}_k^*(F)$ ein kovarianter Vektor ist, gilt

$$(4.11) \quad \frac{\partial \mathcal{E}_k^*(F)}{\partial \bar{x}^k} = \frac{\partial x^i}{\partial \bar{x}^k} \mathcal{E}_i^*(F),$$

wo

$$(4.11a) \quad \frac{\partial \mathcal{E}_k^*(F)}{\partial \bar{x}^k} = \bar{a}_k^i \frac{\partial F}{\partial \bar{x}^i} - \sum_{\alpha=1}^{n-1} \bar{b}_k^\alpha \frac{\partial}{\partial u^\alpha} \frac{\partial F}{\partial \bar{x}^\alpha}$$

bedeutet. Nun ist F ein Skalar, d. h.

$$\bar{F}(\bar{x}, \bar{x}_\alpha) = F(x, x_\alpha),$$

woraus die Transformationsformeln

$$\begin{aligned} \frac{\partial \bar{F}}{\partial \bar{x}^i} &= \frac{\partial F}{\partial x^i} \frac{\partial x^i}{\partial \bar{x}^i} + \frac{\partial F}{\partial x^\alpha} \frac{\partial^2 x^i}{\partial \bar{x}^j \partial \bar{x}^i} \bar{x}_\alpha^j, \\ \frac{\partial}{\partial u^\alpha} \frac{\partial \bar{F}}{\partial \bar{x}_\alpha^i} &= \left(\frac{\partial}{\partial u^\alpha} \frac{\partial F}{\partial x^\alpha} \right) \frac{\partial x^i}{\partial \bar{x}^i} + \frac{\partial F}{\partial x^\alpha} \frac{\partial^2 x^i}{\partial \bar{x}^j \partial \bar{x}^i} \bar{x}_\alpha^j \end{aligned}$$

folgen. — Bei der Herleitung dieser Formeln haben wir auch die Transformationsformeln

$$x_\beta^i = \frac{\partial x^i}{\partial \bar{x}^\beta} \bar{x}_\beta^i$$

benützt.

Substituieren wir nun diese Größen in (4.11a), und dann $\mathcal{E}_k^*(F)$ in (4.11), so muß der Koeffizient von $\frac{\partial^2 x^i}{\partial \bar{x}^j \partial \bar{x}^i} x^i$ wegen der Willkürlichkeit der Transformation $\bar{x}^i = \bar{x}^i(x)$ verschwinden. Das gibt

$$\sum_{\alpha=1}^{n-1} (\bar{a}_k^i - \bar{b}_k^\alpha) \frac{\partial F}{\partial x^\alpha} \bar{x}_\alpha^j = 0.$$

Es war aber F auch beliebig, somit muß $\bar{a}_k^i = \bar{b}_k^\alpha$ bestehen. Offenbar muß diese letzte Relation in jedem Koordinatensystem gelten, da \bar{x}^i ein beliebiges Koordinatensystem bestimmt, woraus die Relation (4.9) folgt. Aus (4.7) wird man aber nach (4.9) im Hinblick auf (1.1) unmittelbar (4.10) bekommen, w.z.b.w.

Im folgenden können wir uns also auf den Typ (4.10) beschränken. Aus (4.8) bekommt man das Differentialgleichungssystem

$$(4.12) \quad a_k^i(x) (\mathcal{E}_i(F^*) - \lambda \mathcal{E}_i(F)) \equiv 0.$$

Beweis. Aus dem Parameterinvarianz der Grundintegrale $\mathcal{I}(F)$ und $\mathcal{I}(F^*)$ folgt (vgl. [5], Gleichung (1. 8)):

$$\frac{\partial F}{\partial x_\alpha^i} x_\beta^i = \delta_\beta^\alpha F, \quad \frac{\partial F^*}{\partial x_\alpha^i} x_\beta^i = \delta_\beta^\alpha F^*.$$

Nach einer Verjüngung bezüglich α und β folgt:

$$(4. 16) \quad \frac{\partial F}{\partial x_\alpha^i} x_\alpha^i = (n-1)F, \quad \frac{\partial F^*}{\partial x_\alpha^i} x_\alpha^i = (n-1)F^*.$$

Beachten wir jetzt, daß nach unserem Satz 1 F^* die Form (3. 2) hat, so folgt aus (4. 16) $\varphi = 0$, und wegen

$$\frac{\partial S^\nu(x(u))}{\partial u^\nu} \equiv \frac{\partial S^\nu(x)}{\partial x^j} x_\nu^j$$

gilt die Relation:

$$\frac{\partial S^\alpha(x)}{\partial x^i} x_\alpha^i = (n-1) \frac{\partial S^\alpha(x)}{\partial x^i} x_\alpha^i,$$

woraus, in Hinsicht auf $n > 2$, wird:

$$\frac{\partial S^\alpha}{\partial u^\alpha} \equiv \frac{\partial S^\alpha(x)}{\partial x^i} x_\alpha^i = 0.$$

Aus (3. 2) folgt dann die Behauptung des Satzes 3.

Schriftenverzeichnis

- [1] WOLDEMAR BARTHEL, Zur Affingeometrie auf Mannigfaltigkeiten, *Jahresbericht d. DMV*, **68** (1966), 13—44.
- [2] HARLEY FLANDERS, *Differential forms with applications to the physical sciences* (New York—London, 1963).
- [3] L. KOSCHMIEDER, Invarianten bei der Variation vielfacher Integrale, *Math. Zeitschr.*, **24** (1926), 181—190.
- [4] ARTHUR MOÓR, Über äquivalente Variationsprobleme erster und zweiter Ordnung, *J. reine angew. Math.*, **223** (1966), 131—137.
- [5] A. KAWAGUCHI, On areal spaces. III, *Tensor* (New Series), **1** (1951), 89—103.

(Eingegangen am 2. Februar 1967)