

Mathematics. — *Der Existenzsatz für ein wesentliches System bei Invarianten von Differentialformen.* Von G. F. C. GRISS. (Communicated by Prof. R. WEITZENBÖCK).

(Communicated at the meeting of May 31, 1930.)

§ 1. Wenn in n unabhängigen Veränderlichen x_1, x_2, \dots, x_n ein System von Differentialformen oder Tensoren $f = a_{ikl\dots} dx^i dx^k dx^l \dots$, gegeben ist, so versteht man unter einer algebraischen Differential-Invariante m -ter Ordnung I eine algebraische Funktion

$$I \left(a_{ikl\dots}, \frac{\partial a_{ikl\dots}}{\partial x_r}, \dots, \frac{\partial^m a_{ikl\dots}}{\partial x_{r_1} \partial x_{r_2} \dots \partial x_{r_m}} \right)$$

der Tensorkomponenten und deren Ableitungen bis einschliesslich m -ter Ordnung, die bei der Transformation

$$\bar{x}_i = \varphi_i(x_1, x_2, \dots, x_n)$$

die Invarianteneigenschaft $\bar{I} = \left| \frac{\partial \bar{x}_i}{\partial x_k} \right|^p \cdot I$ besitzt. Es gibt dann zu jedem gegebenen m eine endliche algebraische Basis, ja selbst eine endliche Modulbasis für ganze rationale I .

Bei absoluten algebraischen Differential-Invarianten I existiert ein Endlichkeitssatz, der auch von der Differentiationsordnung m frei ist: Es gibt eine endliche Anzahl absoluter Basis-Invarianten $I_1, I_2, \dots, I_\sigma$ derart, dass jede absolute Differential-invariante der gegebenen Tensoren f, \dots eine rationale Funktion dieser Basisinvarianten I_ν und deren Ableitungen $\frac{\partial I_\nu}{\partial x_{r_1}}, \frac{\partial^2 I_\nu}{\partial x_{r_1} \partial x_{r_2}}, \dots$ wird. Die Invarianten $I_1, I_2, \dots, I_\sigma$ bilden dann ein sogenanntes *wesentliches System* von Differentialinvarianten der gegebenen Tensoren.

§ 2. Es sei zuerst ein System von n unabhängigen Skalaren (= absoluten Invarianten) und ausserdem ein willkürlicher Tensor, z. B. a_{β}^α , gegeben. Wir haben dann:

$${}_h \bar{I}(\bar{x}_1, \dots, \bar{x}_n) = {}_h I(x_1, \dots, x_n) \dots (h = 1, \dots, n).$$

$$\frac{\partial {}_h \bar{I}}{\partial x_i} = \frac{\partial {}_h I}{\partial x_\mu} \frac{\partial x_\mu}{\partial x_i} \dots \dots \dots (1)$$

Wir setzen

$${}_h c_i = \frac{\partial {}_h I}{\partial x_i} \dots \dots \dots (2)$$

Und

$${}_{hk}I = {}_h c_\alpha \cdot {}_k c^\beta \cdot a_{\beta}^\alpha \cdot \dots \cdot \dots \cdot \dots \quad (3)$$

Die Invarianten ${}_{hk}I$ und ${}_h I$ bilden ein wesentliches System.

Beweis: Ein Adjunktionssystem 1^{ster} Ordnung wird gebildet von den mittels den n Vektoren ${}_h c_i$ bestimmten kovarianten Ableitungen $a_{\beta(\gamma)}^\alpha$ und den Vektoren ${}_h c_i$ selbst. Eine algebraische Basis von Differentialinvarianten 1^{ster} Ordnung ist also ¹⁾

$${}_{hki}I = a_{\beta(\gamma)}^\alpha \cdot {}_h c_\alpha \cdot {}_k c^\beta \cdot {}_l c^\gamma = {}_{hk}I_{(\gamma)} \cdot {}_l c^\gamma \cdot \dots \cdot \dots \cdot \dots \quad (4)$$

(die kovarianten Ableitungen der Vektoren ${}_h c_i$ sind nämlich null). Diese Invarianten sind aber in der Tat Funktionen von ${}_{hk}I$, ${}_h I$ und deren Ableitungen.

Eine algebraische Basis von Differentialinvarianten 2^{ter} Ordnung ist ${}_{hki}I_{(\delta)}$, ${}_m c^j$, u. s. w.

§ 3. Es sei jetzt ein willkürliches System von Grundformen gegeben. Gibt es nur $m < n$ unabhängige absolute Differentialinvarianten, so bilden diese natürlich ein wesentliches System. Sobald aber $m \equiv n$ ist, können wir wieder mittels n Invarianten ${}_h I$ n Vektoren ${}_h c_i$ bestimmen. Wie im zweiten Paragraphen zeigt man, dass eine algebraische Basis von ${}_h c^i$ und den gegebenen Tensoren mit ${}_h I$ ein wesentliches System ist.

Ein einfaches Beispiel hat man bei zwei Vektoren a_i und b_i . Es gibt dann gerade n absolute Invarianten 1^{ster} Ordnung (${}_h I^2$) und das wesentliche System wird gebildet von

$${}_h I \quad , \quad {}_h I' = a_i \cdot {}_h c^i \quad \text{und} \quad {}_h I'' = b_i \cdot {}_h c^i \quad .$$

Man hat in dieser Weise also ein algebraisches Verfahren zur Bestimmung eines wesentlichen Systems, in Gegensatz zu den analytischen Entwicklungen von TRESSE ³⁾.

§ 4. Anwendung auf geometrische Differentialinvarianten.

Es sei eine Fläche in R_3 gegeben:

$$y_i = f_i(x_1, x_2) \cdot \dots \cdot (i = 1, 2, 3).$$

Die Differentialinvariante $I \left(\frac{\partial y_i}{\partial x_1}, \frac{\partial y_i}{\partial x_2}, \frac{\partial^2 y_i}{\partial x_1^2}, \dots \right)$ soll erstens die Invarianteneigenschaft haben hinsichtlich der Gruppe der Euclidischen Bewegungen.

Man beweist leicht, dass eine jede solche Invariante ausdrückbar ist durch

¹⁾ Siehe: G. F. C. GRISS, Differentialinvarianten von Systemen von Vektoren. Diss. Amsterdam (1925). Kap. VI.

²⁾ GRISS, Differentialinvarianten, u. s. w. Kap. VII und VIII.

³⁾ Acta Mathematica 18 (1894). Sur les invariants différentiels des groupes continus de transformations par AR. TRESSE. (S. 42).

$$\left. \begin{aligned}
 E &= \sum_i \left(\frac{\partial y_i}{\partial x_1} \right)^2, & F &= \sum_i \frac{\partial y_i}{\partial x_1} \frac{\partial y_i}{\partial x_2}, & G &= \sum_i \left(\frac{\partial y_i}{\partial x_2} \right)^2, \\
 E' &= \begin{vmatrix} \frac{\partial y_1}{\partial x_1} & \frac{\partial y_1}{\partial x_2} & \frac{\partial^2 y_1}{\partial x_1^2} \\ \frac{\partial y_2}{\partial x_1} & \frac{\partial y_2}{\partial x_2} & \frac{\partial^2 y_2}{\partial x_1^2} \\ \frac{\partial y_3}{\partial x_1} & \frac{\partial y_3}{\partial x_2} & \frac{\partial^2 y_3}{\partial x_1^2} \end{vmatrix}, & F' &= \begin{vmatrix} \frac{\partial y_i}{\partial x_1} & \frac{\partial y_i}{\partial x_2} & \frac{\partial^2 y_i}{\partial x_1 \partial x_2} \end{vmatrix}, & G' &= \dots
 \end{aligned} \right\} (5)$$

und deren Ableitungen.

Zweitens soll I invariant sein hinsichtlich der Gruppe der Parametertransformationen

$$x_\alpha = F_\alpha(x_1, x_2) \dots (\alpha = 1, 2).$$

Setzen wir

$$H^2 = EG - F^2;$$

$$a_{11} = E, \quad a_{21} = a_{12} = F, \quad a_{22} = G;$$

$$b_{11} = E'H^{-1}, \quad b_{21} = b_{12} = F'H^{-1}, \quad b_{22} = G'H^{-1};$$

so sind a_{ik} und b_{ik} zwei symmetrische Tensoren zweiter Stufe.

Mit Hilfe des bewiesenen Existenzsatzes bestimmen wir jetzt ein wesentliches System von Differentialinvarianten dieser Tensoren.

Es gibt drei relative Invarianten nullter Ordnung

$$\frac{1}{2}(aa')^2 = H^2, \quad \frac{1}{2}(ab)^2 \quad \text{und} \quad \frac{1}{2}(bb')^2,$$

also zwei absolute

$$\left. \begin{aligned}
 {}_1I &= \frac{(ab)^2}{(aa')^2} = \frac{EG' + E'G - 2FF'}{2H^3} \\
 {}_2I &= \frac{(ab')^2}{(aa')^2} = \frac{E'G' - F'^2}{H^4}
 \end{aligned} \right\} \dots \dots \dots (6)$$

Das gefragte wesentliche System wird gebildet von

$${}_1I, {}_2I, {}_{hk}I = {}_h c^\alpha {}_k c^\beta a_{\alpha\beta} \quad \text{und} \quad {}_{hk}I' = {}_h c^\alpha {}_k c^\beta b_{\alpha\beta} \dots \dots (7)$$

Man beweist aber leicht die folgenden zwei Relationen:

$$\left. \begin{aligned}
 {}_{11}I {}_{22}I - {}_{12}I^2 &= H^2 \left| \begin{array}{cc} \frac{\partial_1 I}{\partial x_1} & \frac{\partial_1 I}{\partial x_2} \\ \frac{\partial_2 I}{\partial x_1} & \frac{\partial_2 I}{\partial x_2} \end{array} \right|^2 = H^2 \left(\frac{\partial ({}_1I, {}_2I)}{\partial (x_1, x_2)} \right)^2 \\
 {}_{11}I' {}_{22}I' - {}_{12}I'^2 &= H^2 {}_2I \left(\frac{\partial ({}_1I, {}_2I)}{\partial (x_1, x_2)} \right)^2
 \end{aligned} \right\} \dots \dots (8)$$

Hieraus folgt, dass man z. B. ${}_{22}I$ und ${}_{22}I'$ aus dem wesentlichen System fortlassen kann.

Wir bringen unser Resultat in Uebereinstimmung mit der bekannten Tatsache, dass

$$R_1, R_2, \frac{\partial R_1}{\partial s_1}, \frac{\partial R_2}{\partial s_1}, \frac{\partial R_1}{\partial s_2} \text{ und } \frac{\partial R_2}{\partial s_2} \dots \dots \dots (9)$$

ein wesentliches System bilden, wobei R_1 und R_2 die Krümmungsradien sind, und $\frac{\partial}{\partial s}$ ein Differentiation in die Richtung einer Krümmungslinie ist ¹⁾.

Dazu bilden wir

$$\left. \begin{aligned} {}_{11}I + \lambda {}_{11}I' &= (a_{11} + \lambda b_{11}) \left(\frac{\partial_2 I}{\partial x_2} \right)^2 - \\ &\quad - 2(a_{12} + \lambda b_{12}) \frac{\partial_2 I}{\partial x_2} \frac{\partial_2 I}{\partial x_1} + (a_{22} + \lambda b_{22}) \left(\frac{\partial_2 I}{\partial x_1} \right)^2 \\ {}_{22}I + \lambda {}_{22}I' &= \dots \dots \dots \end{aligned} \right\} (10)$$

und bestimmen λ aus

$$(a_{11} + \lambda b_{11})(a_{22} + \lambda b_{22}) - (a_{12} + \lambda b_{12})^2 = 0 \dots \text{(zwei Werte für } \lambda) \dots (11)$$

Man kann jetzt das wesentliche System (7), indem man ${}_1I$ und ${}_2I'$ vermöge (8) fortlässt, ersetzen durch

$$\left. \begin{aligned} &{}_1I \text{ und } {}_2I \\ &\sqrt{a_{11} + \lambda_i b_{11}} \frac{\partial_2 I}{\partial x_2} - \sqrt{a_{22} + \lambda_i b_{22}} \frac{\partial_2 I}{\partial x_1} \text{ und} \\ &\sqrt{a_{11} + \lambda_i b_{11}} \frac{\partial_1 I}{\partial x_2} - \sqrt{a_{22} + \lambda_i b_{22}} \frac{\partial_1 I}{\partial x_1} \quad (i = 1, 2) \end{aligned} \right\} \dots \dots (12)$$

Die zwei Werte für λ sind aber $-R_1$ und $-R_2$, so dass

$$\begin{aligned} \sqrt{a_{11} + \lambda_i b_{11}} &= \sqrt{a_{11} - R_i b_{11}} = \frac{\partial x_2}{\partial s_i} \\ \sqrt{a_{22} + \lambda_i b_{22}} &= -\sqrt{a_{22} - R_i b_{22}} = -\frac{\partial x_1}{\partial s_i} \end{aligned}$$

Das System (12) erhält die Form

$${}_1I, {}_2I, \frac{\partial_1 I}{\partial s_1}, \frac{\partial_2 I}{\partial s_1}, \frac{\partial_1 I}{\partial s_2} \text{ und } \frac{\partial_2 I}{\partial s_2},$$

und diese Invarianten sind in diejenigen von (9) auszudrücken vermöge

$${}_1I = \frac{1}{R_1} + \frac{1}{R_2} \text{ und } {}_2I = \frac{1}{R_1 R_2}.$$

Umgekehrt kann man auch, obwohl nicht rational, das System (9) in die Invarianten von (7) ausdrücken.

¹⁾ G. SCHEFFERS. Anwendung der Differential- und Integralrechnung auf Geometrie II. § 10 S. 353.