

# Sitzungsberichte

der

mathematisch-physikalischen Classe

der

**k. b. Akademie der Wissenschaften**

zu **München.**

---

Band XXII. Jahrgang 1892.

---



**München.**

Verlag der K. Akademie.

1893.

---

In Commission bei G. Franz.

Ueber die Darstellung binärer Formen als Potenzsummen und insbesondere einer Form vom Grade  $2n$  als eine Summe von  $n+1$  Potenzen.

Von Gustav Bauer.

(Eingelaufen 15. Januar.)

1. Ist  $f$  eine binäre Form  $n^{\text{ten}}$  Grads,  $\psi$  eine solche  $i^{\text{ten}}$  Grads

$$f = a_0 x_1^n + \binom{n}{1} a_1 x_1^{n-1} x_2 + \cdots + a_n x_2^n \quad (1)$$

$$\psi = b_0 x_1^i + \binom{i}{1} b_1 x_1^{i-1} x_2 + \cdots + b_i x_2^i \quad (i \leq n) \quad (2)$$

und man bildet aus  $\psi(x_1, x_2)$  das Operationssymbol

$$\psi \left( \frac{\partial}{\partial x_2}, -\frac{\partial}{\partial x_1} \right)$$

und operirt hiemit auf  $f$ , so erhält man, wie bekannt, eine Covariante von  $f$  und  $\psi$  (Intermutante) vom Grade  $n-i$

$$V = c_0 x_1^{n-i} + \binom{n-i}{1} c_1 x_1^{n-i-1} x_2 + \cdots, \quad (3)$$

deren Coefficienten  $c$  durch die Formel

$$c_k = a_k b_i - \binom{i}{1} a_{k+1} b_{i-1} + \binom{i}{2} a_{k+2} b_{i-2} + \cdots \quad (4)$$

bestimmt sind. Ist speziell  $i=n$ , so reducirt sich  $V$  auf eine Invariante

$$V_0 = a_0 b_n - \binom{n}{1} a_1 b_{n-1} + \binom{n}{2} a_2 b_{n-2} - \cdots + (-1)^n a_n b_0.$$

Denkt man sich durch die Formen  $f$  und  $\psi$   $n$ , resp.  $i$ , Punkte einer Geraden dargestellt, so ist die Covariante  $V$  geometrisch definiert als die gemischte Polare der  $i$  Punkte  $\psi$  in Bezug auf die  $n$  Punkte  $f$ . Sind nun die Coefficienten  $b$  von  $\psi$  so bestimmt, dass die sämtlichen Coefficienten  $c_0 \cdots c_1 \cdots c_{n-i}$  von  $V$  verschwinden, so kann man<sup>1)</sup>, analog zu der Bezeichnung von Herrn Reye im ternären und quaternären Gebiet, die Form  $\psi$  als apolar zu  $f$  bezeichnen, und es gilt dann allgemein der Satz: Soll die Funktion  $f$  in eine Summe von  $i$  Potenzen zerlegt werden, in der Weise (5)

$$f = \mu_1 (x_1 - \alpha_1 x_2)^n + \mu_2 (x_1 - \alpha_2 x_2)^n + \cdots + \mu_i (x_1 - \alpha_i x_2)^n$$

so müssen  $x_1 - \alpha_1 x_2, x_1 - \alpha_2 x_2, \dots$  Linearfaktoren einer zu  $f$  apolaren Form  $\psi$  sein.

Ist  $i = \frac{n+1}{2}$  ( $n$  ungerade), so ist  $\nu$  vom Grade  $\frac{n-1}{2}$  mit  $\frac{n+1}{2}$  Coefficienten, und man hat mithin  $\frac{n+1}{2}$  Gleichungen zur Bestimmung der Coefficienten  $b$ . Die apolare Function  $\psi$  ist dann vollkommen bestimmt und es gibt dann auch nur eine Zerlegung von  $f$  in  $\frac{n+1}{2}$  Potenzen. Es ist die bekannte von Sylvester gegebene Zerlegung einer Form vom Grade  $2m-1$  in die canonische Form einer Summe von  $m$  Potenzen.<sup>2)</sup>

Ist  $i = n$ , so hat man nur eine Bedingungsgleichung für die  $b$ , nämlich  $V_0 = 0$ ; man kann dann die  $b$  so bestimmen, dass  $\psi$  apolar wird zugleich zu  $n$  Formen  $f_1 \cdots f_n$   $n^{\text{ten}}$  Grads, welche sämtlich mittelst der Linearfaktoren von  $\psi$  in Summen

1) Sturm, „Darstellung bin. Formen auf der cubischen Raumcurve. Crelle's Journ. Bd. 86. S. 117.

2) Philos. Mag. 4. Ser. Vol. II. 1851. S. 391.

von  $n$  Potenzen zerlegt werden können, wie dies zuerst von Herrn Rosanes gezeigt worden.<sup>1)</sup>

Liegt  $i$  zwischen diesen Grenzen, so hat man überhaupt nicht die genügende Anzahl von Bedingungsgleichungen, um die Coefficienten  $f$  zu bestimmen; es gehen dann willkürliche Grössen in die Coefficienten von  $\psi$  ein; und folglich auch in die Entwicklung von  $f$  in ein Aggregat von Potenzen.

Ist hingegen  $i < \frac{n+1}{2}$ , so hat man mehr Bedingungsgleichungen zwischen den Coefficienten von  $\psi$  als zu deren Bestimmung nöthig ist, und es müssen sodann  $n - 2i + 1$  Bedingungsgleichungen zwischen den Coefficienten  $a$  von  $f$  bestehen, wenn eine Entwicklung von  $f$  in eine Summe von  $i$  Potenzen möglich sein soll.

In der oben angeführten Abhandlung „Ueber ein Princip etc.“ ist von Herrn Rosanes zuerst die Beziehung dargestellt worden, welche zwischen der Entwicklung binärer Formen in Potenzsummen und den apolaren Formen besteht und aus dieser Darlegung, sowie auch denen von Herrn Sturm lässt sich der obige allgemeine Satz über die Darstellung binärer Formen als Potenzsummen unschwer erschliessen. Auch die Analyse Sylvesters lässt sich mit leichter Modification dem allgemeinen Falle anpassen. Ich werde hier der letzteren zunächst folgend die Zerlegung einer binären Form  $n^{\text{ten}}$  Grads in  $i$  Potenzen betrachten, zu dem Zwecke, die erhaltenen Resultate anzuwenden auf die Entwicklung einer geraden Form  $2n^{\text{ten}}$  Grads in eine Summe von  $n + 1$  Potenzen. Diese Zerlegung ergibt sich, nur von invarianten Formen

---

1) Crelle's Journ. Bd. 75. „Ueber die Darstellung binärer Formen als Potenzsummen“ u. besonders Bd. 76 „Ueber e. Princip der Zuordnung algebr. Formen“. Herr Rosanes betrachtet nur den Fall  $i = n$  und nennt in diesem Falle die Formen für  $f$  und  $\psi$  „conjugirt“. — S. auch Sturm, a. a. O.



wo

$$A = \begin{vmatrix} 1 & 1 & \dots & 1 \\ \alpha_1 & \alpha_2 & \dots & \alpha_i \\ \alpha_1^2 & \alpha_2^2 & \dots & \alpha_i^2 \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ \alpha_1^{i-1} & \alpha_2^{i-1} & \dots & \alpha_i^{i-1} \end{vmatrix}. \quad (5)$$

Setzen wir in (5)  $k+1$  statt  $k$ , setzen sodann die beiden Werthe von  $\mu_1$  einander gleich und entwickeln die beiden Determinanten nach den Coefficienten  $a$ , so erhalten wir

$$\alpha_1 (a_k \delta_{0,1} + a_{k+1} \delta_{1,1} + \dots + a_{k+i-1} \delta_{i-1,1}) \quad (6)$$

$$+ a_{k+1} \delta_{0,1} + a_{k+2} \delta_{1,1} + \dots + a_{k+i-1} \delta_{i-2,1} + a_{k+i} \delta_{i-1,1} = 0$$

wenn man mit  $\delta_{r,s}$  die Unterdeterminante von  $A$  bezeichnet, welche man erhält, wenn man in  $A$  die Reihe der  $r$ ten Potenzen und die Vertikalreihe mit der Wurzel  $\alpha_s$  streicht. Nun ergibt sich unschwer die Formel

$$\delta_{r,s} = \delta_{i-1,s} \cdot \pi_{i-1-r}^{(s)}, \quad (7)$$

wo  $\pi_{i-1-r}^{(s)}$  die Summe der Combinationen aller Wurzeln  $\alpha$  mit Ausschluss von  $\alpha_s$  zu je  $i-r-1$  bezeichnet. Die Grösse  $\delta_{i-1,s}$  aber ist, wie man aus ihrer Determinantenform sofort ersieht, das Product sämtlicher Differenzen der Wurzeln  $\alpha$  mit Ausschluss von  $\alpha_s$  mit einem gewissen Zeichen behaftet, nämlich

$$(-1)^{i+s} \cdot \delta_{i-1,s} = \frac{A}{(\alpha_s - \alpha_1)(\alpha_s - \alpha_2) \dots (\alpha_s - \alpha_i)}. \quad (8)$$

Ersetzt man nun in (6) die Grössen  $\delta_{r,1}$  durch ihre Werthe aus (7), so verwandelt sie sich in folgende Gleichung

$$a_k \cdot \alpha_1 \alpha_2 \dots \alpha_i + a_{k+1} \Sigma \alpha_1 \dots \alpha_{i-1} + \dots$$

$$+ a_{k+i-1} \Sigma \alpha_1 + a_{k+i} = 0 \quad (9)$$

wo die  $\Sigma$  symmetrische Funktionen sämtlicher Wurzeln  $\alpha$  ( $\alpha_1$  einbegriffen) sind. Die Symmetrie der Gleichung in Be-

zug auf sämmtliche Grössen  $\alpha$  zeigt, dass wir immer dieselbe Gleichung erhalten würden, wenn wir zur Berechnung statt  $\mu_1$  irgend ein anderes  $\mu$  benützen würden. Wir haben also nur diese Relation zwischen den  $a$  und den  $\alpha$ ; dieselbe zählt aber für  $n+1-i$  Relationen, da sie für jedes  $k$  von  $k=0$  bis  $k=n-i$  gilt.

Ist

$$\psi = b_0 x_1^i + (i) b_1 x_1^{i-1} x_2 + \dots = 0 \quad (10)$$

die Gleichung, deren Wurzeln die Grössen  $\alpha_1 \dots \alpha_i$  sind, so geht die Relation (9) über in

$$a_k b_i - (i) a_{k+1} b_{i-1} + (i) a_{k+2} b_{i-2} - \dots \pm a_{k+i} b_0 = 0 \quad (11)$$

( $k=0, 1, \dots, n-i$ .)

Damit ist aber der Beweis geliefert, dass die Covariante  $V$  verschwinden, d. h.  $\psi$  zu  $f$  apolar sein muss.

Was nun aber die Coefficienten  $\mu$  in der Entwicklung (2) betrifft, so ist  $\mu_s$  durch die Gleichung (4) gegeben, wenn wir statt der Reihe der Potenzen von  $\alpha_1$  die Reihe der Potenzen von  $\alpha_s$  weglassen und den Faktor  $(-1)^{s-1}$  beifügen. Die Entwicklung der Determinanten liefert sodann

$$\Delta \mu_s = \frac{(-1)^{k+s-1}}{\alpha_s^k} (a_k \delta_{0,s} + a_{k+1} \delta_{1,s} + \dots + a_{k+i-1} \delta_{i-1,s})$$

oder wenn wir die  $\delta_{r,s}$  durch ihre Werthe aus (7) und (8) ersetzen,

$$\mu_s = \frac{(-1)^{k+i-1}}{\alpha_s^k} \cdot \frac{a_{k+i-1} + \pi_1^{(s)} a_{k+i-2} + \dots + \pi_{i-1}^{(s)} a_k}{(\alpha_s - \alpha_1)(\alpha_s - \alpha_2) \dots (\alpha_s - \alpha_i)} \quad (12)$$

Aus diesem Ausdruck für  $\mu_s$  können wir aber alle  $\alpha$  ausser  $\alpha_s$  mit Hilfe der Funktion  $\psi$  entfernen. Denn es ist, wenn  $\psi'$  die Abgeleitete von  $\psi(x)$  bezeichnet

$$\psi'(\alpha_s) = b_0 (\alpha_s - \alpha_1) \dots (\alpha_s - \alpha_i)$$

Setzen wir ferner (13)

$$\frac{\psi}{x_1 - \alpha_s x_2} = b_0 x_1^{i-1} + \binom{i-1}{1} b_1^{(s)} x_1^{i-2} x_2 + \dots + b_{i-1}^{(s)} x_2^{i-1},$$

so ist  $\binom{i-1}{1} \frac{b_1^{(s)}}{b_0} = -\pi_1^{(s)}$  u. s. f. und der Ausdruck für  $\mu_s$  nimmt die Form an

$$\mu_s = \frac{(-1)^{k+i-1}}{\alpha_s^k \cdot \psi'(\alpha_s)} \cdot (b_0 a_{k+i-1} - \binom{i-1}{1} b_1^{(s)} a_{k+i-2} + \dots \pm b_{i-1}^{(s)} a_k) \quad (14)$$

$(k = 0, 1, \dots, n-i+1).$

Da die Coefficienten  $b$  nur von den  $a$  abhängen, aber die  $a$  nicht enthalten, so enthalten die  $b^{(s)}$  nur die eine Wurzel  $\alpha_s$  und man ersieht mithin, dass sich die Grössen  $\mu$  immer so bestimmen lassen, dass der Coefficient  $\mu_s$ , der in der Entwicklung nach Potenzen  $(x_1 - \alpha_s x_2)^n$  multiplicirt, nur  $\alpha_s$  enthält.<sup>1)</sup>

3. Wenden wir nun diese allgemeinen Formeln an auf die Entwicklung einer Form vom Grade  $2n$

$$f = a_0 x_1^{2n} + \binom{2n}{1} a_1 x_1^{2n-1} x_2 + \dots + a_{2n} x_2^{2n} \quad (1)$$

in eine Summe von  $n+1$  Potenzen.

Die apolare Form

$$\psi = b_0 x_1^{n+1} + \binom{n+1}{1} b_1 x_1^n x_2 + \dots \quad (2)$$

ist in diesem Falle nicht vollständig bestimmt, da das Gleichungssystem (1)  $n^2$  nur  $2n - (n+1) = n - 1$  Gleichungen zur Bestimmung der  $n+1$  Coefficienten  $b$  liefert. Wir könnten aus diesem System die  $b$  in der Form  $p\lambda + q\lambda'$ ,  $p_1\lambda + q_1\lambda'$ ,

1) Man ersieht übrigens auch, dass  $\psi = 0$  keine gleichen Wurzeln enthalten darf, wenn die Entwicklung möglich sein soll.

u. s. f. berechnen, wo  $\lambda, \lambda'$  unbestimmte Grössen, und es bliebe sodann die willkürliche Grösse  $\frac{\lambda}{\lambda'}$  in den Werthen der Wurzeln  $\alpha$  und der Grössen  $\mu$ . Oder auch, wir könnten zu dem System (11) noch eine beliebige lineäre Gleichung

$$a'_0 b_{n+1} + a'_1 b_n + \dots + a'_{n+1} b_0 = 0$$

hinzufügen. Sind hier die  $a'$  gegebene Zahlen, so bliebe nichts Unbestimmtes mehr in den  $b$  und wir würden eine spezielle Entwicklung erhalten. Lassen wir aber die  $a'$  unbestimmt, so würden diese in die  $b$  eingehen, ohne dass jedoch eine grössere Allgemeinheit in der Entwicklung dadurch erzielt würde, als im ersten Falle, wenn wir keine weitere Gleichung zu Hülfe nehmen. Zweckmässiger wird es jedoch bei dieser Unbestimmtheit der Coefficienten  $b$  sein, eine Wurzel  $\alpha$  der Gleichung  $\psi = 0$  als willkürlich gegeben anzusehen. Dann muss sich eine Gleichung aufstellen lassen, welche mittelst dieser Wurzel die  $n$  übrigen Wurzeln  $\alpha$  bestimmt und mithin nur noch vom  $n^{\text{ten}}$  Grade ist. Diese Gleichung ergibt sich auf folgende Weise.

Nach Gleichung (14) oder (12) haben wir für  $\mu_s$  das System von Gleichungen

$$(-1)^{k+n} \cdot \alpha_s^k \psi'(\alpha_s) \mu_s = a_{k+n} + \pi_1^{(s)} a_{k+n-1} + \dots + \pi_n^{(s)} a_k. \quad (3)$$

$(k=0, 1, \dots, n)$

wo der Kürze wegen  $\psi$  statt  $\frac{1}{b_0} \psi$  gesetzt ist, also

$$\psi'(\alpha_s) = (\alpha_s - \alpha_1) \dots (\alpha_s - \alpha_{s+1}) (\alpha_s - \alpha_{s+1}) \dots (\alpha_s - \alpha_n). \quad (4)$$

Die Elimination der  $n$  Grössen  $\pi$  aus diesem System liefert

$$\begin{vmatrix} a_0 a_1 \dots a_n \\ a_1 a_2 \dots a_{n+1} \\ \dots \\ a_n a_{n+1} \dots a_{2n} \end{vmatrix} - \begin{vmatrix} a_0 a_1 \dots a_{n-1} & 1 \\ a_1 a_2 \dots a_n & -\alpha_s \\ \dots & \dots \\ a_n a_{n+1} \dots a_{2n-1} & +\alpha_s^n \end{vmatrix} \cdot (-1)^n \psi'(\alpha_s) \mu_s = 0$$

Setzen wir

$$\begin{vmatrix} a_0 & a_1 & \cdots & a_n \\ a_1 & a_2 & \cdots & a_{n+1} \\ \cdot & \cdot & \cdot & \cdot \\ a_n & a_{n+1} & \cdots & a_{2n} \end{vmatrix} = J, \quad \begin{vmatrix} a_0 & a_1 & \cdots & a_{n-1} & 1 \\ a_1 & a_2 & \cdots & a_n & -\alpha \\ \cdot & \cdot & \cdot & \cdot & \cdot \\ a_n & \cdots & a_{2n-1} & \pm \alpha^n \end{vmatrix} = A_s \quad (5)$$

so ist mithin

$$(-1)^n \mu_s = \frac{J}{A_s \psi'(\alpha_s)}. \quad (6)$$

Nun ist ferner  $\psi'x=0$  die Gleichung, welche die sämtlichen  $\alpha$  mit Ausnahme von  $\alpha_s$  zu Wurzeln hat. Also ist

$$\psi'(x) = x^n - \pi_1^{(s)} x^{n-1} + \pi_2^{(s)} x^{n-2} - \cdots \pm \pi_n^{(s)} = 0 \quad (7)$$

die Gleichung dieser Wurzeln. Nehmen wir diese Gleichung, zu dem System (3) hinzu und eliminiren aus den  $n+2$  Gleichungen zugleich die  $\pi$  und  $\psi'$ , so erhält man die gesuchte Gleichung

$$\begin{vmatrix} 1 - x & + x^2 & \cdots & + x^n & 0 \\ a_0 & a_1 & a_2 & \cdots & a_n & 1 \\ a_1 & a_2 & a_3 & \cdots & a_{n+1} - \alpha_s \\ \cdot & \cdot & \cdot & \cdot & \cdot \\ a_n & a_{n+1} & a_{n+2} & \cdots & a_{2n} \pm \alpha_s^n \end{vmatrix} = 0, \quad (8)$$

welche, wenn  $\alpha_s$  gegeben die  $n$  übrigen Wurzeln  $\alpha$  gibt. Der Coefficient der höchsten Potenz  $x^n$  in dieser Gleichung ist  $A_s$ . Also ist diese Determinante in (8), wie aus (7) zu ersehen  $= A_s \psi'(x)$ . Der Nenner von  $\mu_s$  in (6) ist also das, was diese Determinante wird, wenn man darin  $\alpha_s$  statt  $x$  setzt. Also

$$(-1)^n \mu_s = \frac{J}{H(\alpha_s)}, \quad (9)$$

wo

$$H(\alpha_s) = \begin{vmatrix} 1 & -\alpha_s + \alpha_s^2 & \dots & \pm \alpha_s^n & 0 \\ a_0 & a_1 & a_2 & \dots & a_n & 1 \\ a_1 & a_1 & a_3 & \dots & a_{n-1} - \alpha_s & \\ \dots & \dots & \dots & \dots & \dots & \dots \\ a_n & a_{n+1} & a_{n+2} & \dots & a_{2n} & \pm \alpha_s^n \end{vmatrix} \quad (10)$$

und die Entwicklung von  $f$  ist mithin

$$(-1)^n \cdot f = \quad (11)$$

$$J \left\{ \frac{(x_1 - \alpha_1 x_2)^{2n}}{H(\alpha_1)} + \frac{(x_1 - \alpha_2 x_2)^{2n}}{H(\alpha_2)} + \dots + \frac{(x_1 - \alpha_{n+1} x_2)^{2n}}{H(\alpha_{n+1})} \right\}$$

Die Determinanten die zu dieser Entwicklung dienen, sind bekannte Covarianten, resp. Invarianten von  $f$ .  $J$  ist die bekannte Invariante  $n + 1$ ten Grads, welche symbolisch, wenn

$$f = b_x^{2n} = c_x^{2n} = \dots = g_x^{2n} = h_x^{2n},$$

durch die Formel dargestellt wird,

$$J = (bc)^2 (bd)^2 \dots (gh)^2. \quad (12)$$

$H$  ist eine Covariante  $C_{2n,n}$  von der Ordnung  $2n$  und vom Grade  $n$  in den Coefficienten. Sie ist die Evektante der Invariante  $J_{n+1}$  und stellt sich mithin symbolisch in der Form dar

$$H = (cd)^2 \dots (gh)^2 c_x^2 d_x^2 \dots h_x^2 \quad (13)$$

Diese Covariante lässt sich auch schreiben, wenn  $C$  ein Zahlenfaktor,

$$H = C \cdot \begin{vmatrix} \frac{d^{2n-2} \cdot f}{dx_1^{2n-2}} & \frac{d^{2n-2} \cdot f}{dx_1^{2n-3} dx_2} & \dots & \frac{d^{2n-2} \cdot f}{dx_1^{n-1} dx_2^{n-1}} \\ \frac{d^{2n-2} \cdot f}{dx_1^{2n-3} dx_2} & \dots & \dots & \dots \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ \frac{d^{2n-2} \cdot f}{dx_1^{n-1} dx_2^{n-1}} & \dots & \dots & \frac{d^{2n-2} \cdot f}{dx_2^{2n-2}} \end{vmatrix} \quad (14)$$

Ist  $f$  eine biquadratische Form, so ist  $H$  die Hesse'sche Covariante.

Die Determinante (8), welche die Wurzeln  $\alpha$  liefert, wenn  $\alpha_s$  gegeben, ist eine Covariante vom  $n^{\text{ten}}$  Grad in den  $x$ , und in den  $\alpha$  und auch vom  $n^{\text{ten}}$  Grad in den  $a$ . Sie ist, wie sich aus den folgenden  $n^0 4$  ergeben wird, die apolare Form  $n^{\text{ter}}$  Ordnung von der Polaren von  $\alpha$  in Bezug auf  $f$ , also geradezu die Sylvester'sche Canonisante dieser ungeraden Form  $(2n-1)^{\text{ten}}$  Grads. Sie kann auch, wenn  $(\alpha, f)$  die Polare von  $\alpha$  bezeichnet, in der Form geschrieben werden

$$\begin{vmatrix} \frac{d^{2n-2}(\alpha f)}{dx_1^{2n-2}} & \frac{d^{2n-2}(\alpha f)}{d_1 x_1^{2n-3} dx_2} & \frac{d^{2n-2}(\alpha f)}{dx_1^{n-1} dx_2^{n-1}} \\ \cdot & \cdot & \cdot \\ \frac{d^{2n-2}(\alpha f)}{dx_1^{n-1} dx_2^{n-2}} & \cdot & \frac{d^{2n-2}(\alpha f)}{dx_2^{2n-2}} \end{vmatrix} \quad (15)$$

Der symbolische Ausdruck derselben ist

$$(cd)^2 \cdot (gh)^2 c_\alpha d_\alpha \cdot h_\alpha \cdot c_x d_x \cdot h_x.$$

Hier mögen ein paar Beispiele einer solchen Entwicklung folgen:

$$1) \text{ Sei } f = (x^2 - 1)^3 = x^6 - 3x^4 + 3x^2 - 1$$

$$a_0 = 1, a_1 = 0, a_2 = -\frac{1}{5}, a_3 = 0, a_4 = +\frac{1}{5}, a_5 = 0, a_6 = -1$$

Hiemit berechnet sich

$$J = \frac{4^2}{5^4}$$

Gleichung (8) wird

$$\frac{4}{5^3} \left\{ (\alpha + \alpha^3)x^3 - (1 + 5\alpha^2)x^2 + (5\alpha + \alpha^3)x - (1 + \alpha^2) \right\} = 0$$

Auf der linken Seite  $x = \alpha$  gesetzt, gibt

$$H(\alpha) = \frac{4}{5^3} (\alpha^2 - 1)^3,$$

also  $H$  nur um einen constanten Faktor von  $f$  verschieden, analog wie bei biquadratischen Formen, wenn  $f$  ein vollständiges Quadrat. Die Zerlegung ist daher

$$-f = \frac{4}{5} \left\{ \frac{(x - \alpha_1)^6}{(\alpha_1^2 - 1)^3} + \frac{(x - \alpha_2)^6}{(\alpha_2^2 - 1)^3} + \frac{(x - \alpha_3)^6}{(\alpha_3^2 - 1)^3} + \frac{(x - \alpha_4)^6}{(\alpha_4^2 - 1)^3} \right\}.$$

Die Wurzel der obigen Gleichung 3<sup>ten</sup> Grads sind

$$\alpha_2 = \frac{1}{\alpha}, \alpha_3 \left. \vphantom{\alpha_2} \right\} = \frac{2\alpha \pm (1 - \alpha^2) \sqrt{-1}}{1 + \alpha^2}.$$

Einfacher würde die Formel, wenn man  $\alpha = \frac{1 + \beta}{1 - \beta}$  setzt.

Dann sind die 4 Wurzeln

$$\alpha_1 = \frac{1 + \beta}{1 - \beta}, \alpha_2 = \frac{1 - \beta}{1 + \beta}, \alpha_3 = \frac{1 + \beta \sqrt{-1}}{1 - \beta \sqrt{-1}}, \alpha_4 = \frac{1 - \beta \sqrt{-1}}{1 + \beta \sqrt{-1}},$$

wo nun  $\beta$  beliebig bleibt.

2) Sei  $f = 6xy(x^4 + y^4)$ .

$$a_1 = a_5 = 1, a_0 = a_2 = a_3 = a_4 = a_6 = 0, \text{ also } J = 1.$$

Die Gleichung (8) wird

$$\alpha + x + \alpha^3 x^2 + \alpha^2 x^3 = 0,$$

deren Wurzeln  $\alpha_2 = -\alpha, \alpha_3 = \frac{1}{\alpha} \sqrt{-1}, \alpha_4 = -\frac{1}{\alpha} \sqrt{-1}$ .

Die linke Seite der Gleichung gibt, wenn  $\alpha$  statt  $x$  gesetzt wird,

$$H(\alpha) = 2\alpha(1 + \alpha^4).$$

Hiermit ist

$$-f = \frac{(x-\alpha)^6}{2\alpha(1+\alpha^4)} - \frac{(x+\alpha)^6}{2\alpha(1+\alpha^4)} \\ + \frac{(\alpha x - \sqrt{-1})^6}{2\alpha(1+\alpha^4)\sqrt{-1}} - \frac{(\alpha x + \sqrt{-1})^6}{2\alpha(1+\alpha^4)\sqrt{-1}}$$

Hätten wir entsprechend der Bemerkung am Anfang von  $n^03$  die apolare Form  $\psi$  vom 4<sup>ten</sup> Grad berechnet, indem wir zu den drei Bedingungsgleichungen (11)  $n^02$ , welchen die Coefficienten  $b$  genügen müssen, noch eine Gleichung  $a'_0 b_4 + \dots + a'_i b_0 = 0$  mit beliebigen Coefficienten  $a'$  hinzunehmen, so hätte man erhalten

$$\psi = -a'_2 - x^2(a'_4 - a'_0) + a'_2 x^2 = 0,$$

oder  $\frac{a'_4 - a'_0}{a'_2} = k$  gesetzt,  $x^4 - kx^2 - 1 = 0$ , deren Wurzeln

$$x = \pm \sqrt{k \pm \sqrt{k^2 + 1}} \text{ (wo } k \text{ willkürlich).}$$

Irgend eine dieser Wurzeln statt  $\alpha$  in Gleichung (8) eingesetzt, liefert die drei andern. Denn für

$$\alpha = \pm \sqrt{k + \sqrt{k^2 + 1}} \text{ ist } \alpha_2, \dots, \alpha_4 \left. \vphantom{\alpha} \right\} = \pm \sqrt{k - \sqrt{k^2 + 1}} \\ \frac{\pm 1}{\alpha} \sqrt{-1}, \text{ übereinstimmend mit obigem.}$$

4. Herr Sturm hat in der angeführten Abhandlung<sup>1)</sup> den Satz gegeben: „Multiplicirt man eine Form  $V_i$  mit ihrer Polaren  $W_{n-i}$  bezüglich  $U_n$ , so erhält man, sobald  $n-i$  ungerade ist, eine zu  $U_n$  apolare Form  $n^{\text{ten}}$  Grads.“ Dieser Satz ist indessen nur ein spezieller Fall von folgendem: Ist  $\psi_i$  apolar zu  $f_n$  und  $\varphi_k$  stellt  $k$  Punkte der apolaren Gruppe  $\psi_i$  dar, sodass  $\psi_i = \varphi_k \cdot \psi_{i-k}$ , wo  $\psi_{i-k}$  eine Form  $(i-k)^{\text{ten}}$  Grades ist, so muss  $\psi_{i-k}$  apolar sein zu der Polaren von  $\varphi_k$  bezüglich

1) Crelle's Journ. 86. p. 119.

$f_n$ , oder, nach der früher gebrauchten Bezeichnung, zu  $(g_k, f_n)$ . Dies folgt sofort aus der Theorie der Polaren oder der harmonischen Mittelpunkte.

Ist  $i=n$ , also  $\psi_n = g_k \cdot \psi_{n-k}$ , so muss demnach  $\psi_{n-k}$  apolar sein zu  $(g_k, f_n)$  und wenn  $n-k$  ungerade, so kann man für  $\psi_{n-k}$  diese Polare  $(g_k, f_n)$  selbst nehmen, da eine ungerade Form zu sich selbst apolar ist.<sup>1)</sup> Dies ist der Satz von Herrn Sturm.

Aus dem allgemeinen Satze ergiebt sich nun aber sofort, was oben ( $n^0 3$ ) von der Determinante (8), aus welcher die Wurzeln  $\alpha$  sich bestimmen, gesagt wurde. Denn ist  $\psi_{n+1}$  apolar zu  $f_{2n}$  und  $\psi_{n+1}$  zerlegt sich in  $\varphi_1 \cdot \psi_n$ , so muss  $\psi_n$  apolar sein zu der Polare  $(\varphi_1 \cdot f_{2n})$ . Aber diese ungerade Form  $(2n-1)^{\text{ten}}$  Grads hat nur eine apolare Form  $n^{\text{ten}}$  Grads, nämlich die „Canonisante“ von Sylvester, und folglich muss  $\psi_n$  eben die Canonisante von  $(\varphi_1 \cdot f_{2n})$  sein; also auch die Determinante (8) nach dortiger Bezeichnung die Canonisante von  $(\alpha f)$ . Von diesen Betrachtungen ausgehend, hätte man direkt zu der Gleichung (8) gelangen können, hätte aber dabei nichts gewonnen für die Bestimmung der Coefficienten  $\mu$ .

5. Es ist bekannt, dass wenn die Invariante  $J$  verschwindet, die Form  $f$   $2n^{\text{ten}}$  Grads sich in eine Summe von nur  $n$  Potenzen zerlegen lässt. In diesem Falle  $J=0$  verschwindet in der That in der Entwicklung (11) der Coefficient  $\mu_s$ , welcher zu der beliebigen Wurzel  $\alpha_s$  gehört. Die andern Coefficienten  $\mu$  aber verschwinden im Allgemeinen nicht. Verschwindet nämlich  $\mu_s$ , so wird das System der  $(n+1)$  Gleichungen (3)  $n^0 3$ .

$$0 = a_{k+n} + \pi_1^{(s)} a_{k+n-1} + \dots + \pi_n^{(s)} a_k,$$

$$(k=0, 1 \dots n)$$

1) Rosanes „Ueber ein Princip der Zuordnung etc.“ Crelle's Journ. 76.

deren Determinante  $J = 0$  ist. Lässt man eine dieser Gleichungen, z. B. die letzte, als durch die andere bestimmt, weg und nimmt die Gleichung (7) hinzu, so erhält man für die Gleichung, welche die  $n$  übrigen  $\alpha$  gibt

$$\begin{vmatrix} 1 - x + x^2 \dots + x^n \\ a_0 & a_1 & a_2 & \dots & a_n \\ \dots & \dots & \dots & \dots & \dots \\ a_{n-1} & a_n & a_{n+1} & \dots & a_{2n-1} \end{vmatrix} = 0. \quad (17)$$

Die willkürliche Grösse  $\alpha_s$  hebt sich ganz aus der Potenzdarstellung heraus. Die Determinante in (17) ist aber nichts anderes als die mit  $A_s$  bezeichnete Determinante (5), wenn man darin  $\alpha_s$  durch  $x$  ersetzt. Für jede der  $n$  Wurzeln  $\alpha_i$  dieser Gleichung verschwindet mithin die Grösse  $A_i$  im Nenner des Ausdrucks für  $\mu$  (6) und alle Coefficienten  $\mu$  ausser  $\mu_s$ , welches  $= 0$  wird, nehmen die unbestimmte Form  $\frac{0}{0}$  an.

Dieselben müssen sodann aus den ursprünglichen Gleichungen direkt berechnet werden, aber die Einfachheit ihres Ausdrucks geht verloren.

6. Ist speziell  $f$  eine biquadratische Form

$$f = a_0 x_1^4 + 4 a_1 x_1^3 x_2 + 6 a_2 x_1^2 x_2^2 + 4 a_3 x_1 x_2^3 + a_4 x_2^4 \quad (1)$$

und  $\psi$  die apolare 3<sup>ten</sup> Grads

$$\psi = b_0 x_1^3 + 3 b_1 x_1^2 x_2 + 3 b_2 x_1 x_2^2 + b_3 x_2^3, \quad (2)$$

so hat man die zwei Bedingungsgleichungen

$$\begin{aligned} a_0 b_3 - 3 a_1 b_2 + 3 a_2 b_1 - a_3 b_0 &= 0 \\ a_1 b_3 - 3 a_2 b_2 + 3 a_3 b_1 - a_4 b_0 &= 0. \end{aligned} \quad (3)$$

Ist nun  $\varphi$  eine zweite biquadratische Form

$$\varphi = a'_0 x_1^4 + 4 a'_1 x_1^3 x_2 + \dots \quad (4)$$

und soll dieselbe Form  $\psi$  auch apolar sein zu  $\varphi$ , so hat man die zwei weiteren Bedingungsgleichungen

$$\begin{aligned} a'_0 b_3 - 3 a'_1 b_2 + 3 a'_2 b_1 - a'_3 b_0 &= 0 \\ a'_1 b_3 - 3 a'_2 b_2 + 3 a'_3 b_0 - a'_4 b_0 &= 0 \end{aligned} \quad (5)$$

und es ist mithin die Bedingung, dass die zwei Formen dieselbe apolare Form 3<sup>ten</sup> Grads besitzen,

$$D_{f, \varphi} = \begin{vmatrix} a_0 & a_1 & a_2 & a_3 \\ a_1 & a_2 & a_3 & a_4 \\ a'_0 & a'_1 & a'_2 & a'_3 \\ a'_1 & a'_2 & a'_3 & a'_4 \end{vmatrix} = 0. \quad (6)$$

Ist diese Bedingung<sup>1)</sup> erfüllt, so kann man zur Bildung der apolaren Form irgend drei der vier Gleichungen (3) und (5) benützen; also

$$\psi = \begin{vmatrix} 1 & x & x^2 - x^3 \\ a_0 & a_1 & a_2 & a_3 \\ a_1 & a_2 & a_3 & a_4 \\ a'_0 & a'_1 & a'_2 & a'_3 \end{vmatrix} \quad (7)$$

und es werden dann die beiden Formen  $f$  und  $\varphi$  nach den Potenzen der Linearfaktoren von  $\psi$  entwickelt werden können und ebenso überhaupt alle Formen  $f + \lambda\varphi$ .

Um die Coefficienten  $\mu$  der Entwicklung für die ein und die andere Form zu bestimmen, wird man auf die Formeln in n<sup>o</sup> 2 zurückgehen. Ist z. B. gegeben

$$\begin{aligned} f &= (x_1 + x_2)^2 = x_1^4 + 2 x_1^2 x_2^2 + x_2^4 \\ \varphi &= 4 x_1^3 x_2 + 18 x_1^2 x_2^2 + 12 x_1 x_2^3 + 9 x_2^4, \end{aligned}$$

1) Die Combinante  $D_{f, \varphi}$  lässt sich leicht in die symbolische Form überführen. Ist  $f = a_x^4 = b_x^4$ ,  $\varphi = a_x^4 = \beta_x^4$ , so erhält man

$$4 D_{f, \varphi} = (ab)^2 (\alpha\beta)^2 (a\alpha) (a\beta) (b\alpha) (b\beta).$$

so ist die Bedingungsgleichung (6) erfüllt, da  $D_{f,\varphi} = 0$  wird. Die apolare Form (7) wird

$$\psi = 3x + x^3,$$

deren Wurzeln  $\alpha_1 = 0, \alpha_2 = +\sqrt{3}, \alpha_3 = -\sqrt{3}$ .

Ferner wird für  $f$  die Gleichung (8) ( $n^0 3$ )

$$\frac{1}{3} \left\{ 1 - \frac{1}{3} \alpha^2 + \frac{8}{3} \alpha x + \left( \alpha^2 - \frac{1}{3} \right) x^2 \right\} = 0$$

Setzt man in diese Gleichung für  $\alpha$  irgend eine der drei Wurzeln  $0, \pm\sqrt{3}$  ein, so liefert sie die beiden andern. Die Covariante  $H$  (hier die Hesse'sche Form) wird

$$H(\alpha) = \frac{1}{3}(\alpha^2 + 1)^2.$$

Da ferner  $J_3 = \frac{8}{27}$ , so erhält man für die speziellen Werthe der  $\alpha$  die Entwicklung

$$18f = 16x^4 + (x - \sqrt{3})^4 + (x + \sqrt{3})^4.$$

Für  $\varphi$  aber ist  $J_3 = 18$ , die Gleichung (8) ( $n^0 3$ )

$$-6\alpha^2 + 18 - 3(\alpha^2 + 3\alpha)x - (\alpha^2 + 3\alpha + 6)x^2 = 0$$

Ist  $\alpha$  eine der drei Wurzeln  $0, \pm\sqrt{3}$ , so gibt die Gleichung die beiden andern. Hieraus ( $\alpha$  statt  $x$  gesetzt)

$$H(\alpha) = (\alpha^4 + 6\alpha^3 + 21\alpha^2 - 18);$$

also

$$H(0) = 18, H(\sqrt{3}) = -(3 + \sqrt{3}), H(-\sqrt{3}) = -18(3 - \sqrt{3})$$

und die Entwicklung wird

$$\varphi = x^4 + \frac{(x - \sqrt{3})^4}{3 + \sqrt{3}} + \frac{(x + \sqrt{3})^4}{3 - \sqrt{3}}.$$

7. Eine biquadratische Form  $f$  und ihre Hesse'sche

Form  $H(f)$  können jedoch nie nach denselben drei Potenzen entwickelt werden.

Denn ist

$$g = H(f) = (a_0 a_2 - a_1^2) x_1^4 + 2(a_0 a_3 - a_1 a_2) x_1^3 x_2 + \dots$$

und bezeichnet man durch  $a'_0, a'_1, \dots$  die Coefficienten von  $H$  mit Binomialcoefficienten geschrieben, also

$$a'_0 = a_0 a_2 - a_1^2, a'_1 = \frac{1}{2}(a_0 a_3 - a_1 a_2), \text{ u. s. f., so wird}$$

$$\begin{vmatrix} a_0 & a_1 & a_2 & a_3 \\ a_1 & a_2 & a_3 & a_4 \\ a'_0 & a'_1 & a'_2 & a'_3 \\ a'_1 & a'_2 & a'_3 & a'_4 \end{vmatrix} = \frac{1}{36}(I_2^3 - 27 J_3^2) - \frac{1}{36} \Delta,$$

wo  $I_2$  die quadratische Invariante,  $J_3$  die Invariante 3<sup>ten</sup> Grads, nämlich

$$I_2 = a_0 a_4 - 4 a_1 a_3 + 3 a_2^2, J_3 = \begin{vmatrix} a_0 & a_1 & a_2 \\ a_1 & a_2 & a_3 \\ a_2 & a_3 & a_4 \end{vmatrix},$$

also  $\Delta$  die Discriminante von  $f$  ist. Dies lässt sich leicht mittelst der canonischen Form von  $f$  verificiren. Das Verschwinden der Invariante  $D_{f,\varphi}$  bedingt mithin, dass  $f$  eine Doppelwurzel hat. Der Doppelfaktor von  $f$  ist dann auch Doppelfaktor von  $H^1$ ). Berechnet man sodann die apolare Form  $\psi(7)$  von  $f$  und  $H$ , so ergibt sich, dass  $\psi$  geradezu die dritte Potenz desselben Faktors ist. Die Nenner der Coefficienten  $\mu$  der Darstellung von  $f$  als Potenzsumme verschwinden in diesem Falle und die Entwicklung wird unmöglich.

1) Clebsch, „Binäre Formen“ S. 162.