

# Eine Bäcklundtransformation von der Kodaira- zur Weierstraßdarstellung einer quaternionischen konformen Immersion. Die Plückerformel

Alexander Klauer

16. April 2008

## 1 Einleitung

Vor einem Jahr haben wir den Quaternionenschiefkörper  $\mathbb{H}$  als assoziative  $\mathbb{R}$ -Algebra mit Erzeugern  $i, j, k$  und den Relationen

$$i^2 = j^2 = k^2 = ijk = -1$$

eingeführt. Jedes Quaternion  $a \in \mathbb{H}$  mit  $a^2 = -1$  erzeugt einen zu  $\mathbb{C}$  isomorphen Unterkörper. Für diesen Vortrag wählen wir den von  $i$  erzeugten komplexen Körper und identifizieren  $i \in \mathbb{H}$  mit  $i \in \mathbb{C}$ .

**Lemma 1.** *Mit der o.g. Identifizierung existieren für jedes Quaternion  $a \in \mathbb{H}$  eindeutig bestimmte komplexe Zahlen  $a_1, a_2 \in \mathbb{C}$ , so dass  $a = a_1 + ja_2$  gilt. Analoges gilt auch für quaternionenwertige Abbildungen.*

*Beweis.* Folgt sofort aus  $k = -ji$ . □

**Definition 1.** Sei  $A$  ein Operator, der auf komplexwertigen Abbildungen operiert. Dann definieren wir die *Quaternionifizierung* von  $A$  via

$$Af = A(f_1 + jf_2) := Af_1 + j\overline{Af_2}.$$

*Beispiel 1.* Mit dieser Definition lassen sich insbesondere die Multiplikation mit komplexen Zahlen und die Differentialoperatoren  $\partial$  und  $\bar{\partial}$  quaternionifizieren. Insbesondere gilt:

$$\begin{aligned} zj &= j\bar{z} & (z \in \mathbb{C}), \\ \partial j &= j\bar{\partial}, \\ \bar{\partial} j &= j\partial. \end{aligned}$$

**Warnung.** Die Quaternionifizierung der komplexen Konjugation ist nicht dasselbe wie die quaternionische Konjugation. In diesem Vortrag bezeichnet  $\bar{\cdot}$  stets die Quaternionifizierung der komplexen Konjugation. Beispielsweise gilt

$$\overline{\partial\psi} = \bar{\partial}\bar{\psi}.$$

**Definition 2.** Im Vortrag von Markus haben wir gesehen, dass sich die holomorphen Schnitte eines komplex quaternionischen Linienbündels lokal als Kern eines Diracoperators

$$\bar{\partial} - jU$$

darstellen lassen. Das zugehörige Hopffeld bezeichnen wir mit  $Q = Udz$  und definieren

$$|Q|^2 := \frac{1}{2i} \bar{Q} \wedge Q = \frac{1}{2i} \bar{U} U d\bar{z} \wedge dz.$$

$$\|Q\|_2^2 := \iint |Q|^2.$$

Da wir in diesem Vortrag mit verschiedenen Hopffeldern arbeiten, bezeichnen wir im folgenden einen entsprechenden Schnitt als *U-holomorph*.

**Definition 3.** Seien  $X$  eine riemannsche Fläche und  $F: X \rightarrow \mathbb{H}$  eine konforme Immersion. Sei ferner  $U$  ein lokal definiertes Potential des Diracoperators. Dann ist

$$dF = |\phi|^2 \bar{\phi}^{-1} dz \psi$$

mit  $U$ -holomorphem  $\psi$  und  $-\bar{U}$ -holomorphen  $\psi$  eine lokale *Weierstraßdarstellung* von  $F$  bezüglich der durch  $U$  definierten holomorphen Struktur.

Sei nun  $A$  ein weiteres solches Potential des Diracoperators. Dann ist

$$dF = d(\chi^{-1} \xi)$$

mit  $A$ -holomorphen  $\chi, \xi$  eine lokale *Kodairadarstellung* von  $F$  bezüglich der durch  $A$  definierten holomorphen Struktur.

## 2 Die lokale Bäcklundtransformation

Seien  $\Omega \subseteq \mathbb{C}$  ein Gebiet und  $A: \Omega \rightarrow \mathbb{C}$  differenzierbar. Seien ferner  $\xi$  und  $\chi$  holomorphe Schnitte des trivialen Linienbündels  $\Omega \times \mathbb{H}$  mit der durch  $A$  definierten holomorphen Struktur. Wir nehmen an, dass  $\chi$  nirgends verschwindet. Diese Situation kann man für jede lokale Trivialisierung eines quaternionisch holomorphen Linienbündels erzeugen.

**Definition 4.** Wir definieren  $B, U: \Omega \rightarrow \mathbb{C}$  via

$$B + jU := -(\partial\chi)\chi^{-1}.$$

**Lemma 2.** *Es gilt*

$$\begin{aligned} \bar{\partial}|\chi|^2 &= -\bar{B}|\chi|^2, \\ d\xi &= (dz\partial + d\bar{z}jA)\xi, \\ d\chi &= (-dz(B + jU) + d\bar{z}jA)\chi, \\ d\chi^{-1}\xi &= \chi^{-1}dz(\partial + B + jU)\xi. \end{aligned}$$

*Beweis.* Da  $\chi$   $A$ -holomorph ist und mit Definition 4 erhalten wir die Differentialgleichungen

$$\begin{aligned} \partial\chi &= -B\chi - jU\chi, \\ \bar{\partial}\chi &= jA\chi. \end{aligned}$$

Mit der Zerlegung  $\chi = \chi_1 + j\chi_2$  gemäß Lemma 1 erhalten wir

$$\begin{aligned} -B\chi - jU\chi &= -B\chi_1 + \bar{U}\chi_2 + j(-\bar{B}\chi_2 - U\chi_1), \\ jA\chi &= jA\chi_1 - \bar{A}\chi_2, \end{aligned}$$

woraus wir

$$\begin{aligned} \partial\chi_1 &= -B\chi_1 + \bar{U}\chi_2, & \partial\chi_2 &= A\chi_1, \\ \bar{\partial}\chi_1 &= -\bar{A}\chi_2, & \bar{\partial}\chi_2 &= -\bar{B}\chi_2 - U\chi_1 \end{aligned}$$

erhalten. Daraus ergibt sich

$$\begin{aligned} \bar{\partial}|\chi|^2 &= \bar{\partial}(\chi_1\bar{\chi}_1 + \chi_2\bar{\chi}_2) \\ &= (\bar{\partial}\chi_1)\bar{\chi}_1 + (\bar{\partial}\bar{\chi}_1)\chi_1 + (\bar{\partial}\chi_2)\bar{\chi}_2 + (\bar{\partial}\bar{\chi}_2)\chi_2 \\ &= -\bar{A}\bar{\chi}_1\chi_2 - \bar{B}\bar{\chi}_1\chi_1 + U\chi_1\bar{\chi}_2 - \bar{B}\chi_2\bar{\chi}_2 - U\chi_1\bar{\chi}_2 + \bar{A}\bar{\chi}_1\chi_2 \\ &= -\bar{B}(\chi_1\bar{\chi}_1 + \chi_2\bar{\chi}_2) = -\bar{B}|\chi|^2. \end{aligned}$$

Die Gleichungen für  $d\xi$  und  $d\chi$  ergeben sich direkt aus der Definition von  $A, B, U$ . Schließlich gilt:

$$\begin{aligned} d\chi^{-1}\xi &= (d\chi^{-1})\xi + \chi^{-1}d\xi \\ &= -\chi^{-1}(d\chi)\chi^{-1}\xi + \chi^{-1}d\xi \\ &= \chi^{-1}(dz(B + jU) - d\bar{z}jA)\xi + \chi^{-1}(dz\partial + d\bar{z}jA)\xi \\ &= \chi^{-1}dz(\partial + B + jU)\xi. \end{aligned}$$

□

**Satz 1** (Nullkrümmungsgleichung). *Es gilt*

$$\begin{aligned} \bar{\partial}B + \bar{U}U &= \bar{A}A, \\ \partial U - UB &= -\bar{\partial}A - \bar{B}A. \end{aligned}$$

*Beweis.* Unter den gegebenen Voraussetzungen ist  $\partial\bar{\partial}\chi = \bar{\partial}\partial\chi$ . Wir berechnen nun die beiden Seiten dieser Gleichung:

$$\begin{aligned} \partial\bar{\partial}\chi &= \partial jA\chi \\ &= j\bar{\partial}A\chi \\ &= j((\bar{\partial}A)\chi + A\bar{\partial}\chi) \\ &= j(\bar{\partial}A)\chi + jA\bar{\partial}\chi \\ &= j(\bar{\partial}A)\chi - \bar{A}A\chi, \\ \bar{\partial}\partial\chi &= \bar{\partial}(-B\chi - jU\chi) \\ &= -\bar{\partial}B\chi - j\bar{\partial}U\chi \\ &= -(\bar{\partial}B)\chi - B\bar{\partial}\chi - j(\bar{\partial}U)\chi - jU\bar{\partial}\chi \\ &= -(\bar{\partial}B)\chi - B\bar{\partial}\chi - j(\bar{\partial}U)\chi - jU(-B\chi - jU\chi) \\ &= -(\bar{\partial}B)\chi - j\bar{B}A\chi - j(\bar{\partial}U)\chi + jUB\chi - \bar{U}U\chi. \end{aligned}$$

Damit sind alle Differentialoperatoren eliminiert. Durch Rechtsmultiplikation mit  $\chi^{-1}$  und Gleichsetzen erhalten wir

$$j(\bar{\partial}A) - \bar{A}A = -(\bar{\partial}B) - j\bar{B}A - j(\partial U) + jUB - \bar{U}U.$$

Aus Lemma 1 folgt dann die Behauptung.  $\square$

**Theorem 1** (Bäcklundtransformation). *Die Funktionen*

$$\psi := (\partial + B + jU)\xi, \quad \phi := |\chi|^{-2}\bar{\chi}$$

sind  $U$ - bzw.  $-\bar{U}$ -holomorph und es gilt

$$d\chi^{-1}\xi = |\phi|^2\bar{\phi}^{-1}dz\psi.$$

Sind umgekehrt  $\psi$  und  $\phi$   $U$ - bzw.  $-\bar{U}$ -holomorph, und verschwindet  $\phi$  nirgends, dann ist  $dF := |\phi|^2\bar{\phi}^{-1}dz\psi$  eine geschlossene Einsform und

$$\chi := |\phi|^{-2}\bar{\phi}, \quad \xi := \chi F$$

sind  $A$ -holomorph mit einem komplexwertigen Potential  $A$ .

*Beweis.* Es gilt:

$$\begin{aligned} (\bar{\partial} - jU)\psi &= (\bar{\partial} - jU)(\partial + B + jU)\xi \\ &= (\bar{\partial}\partial + \bar{\partial}B + j\partial U - jU\partial - jUB + \bar{U}U)\xi \\ &= (\partial\bar{\partial} + (\bar{\partial}B) + B\bar{\partial} + j(\partial U) - jUB + \bar{U}U)\xi \end{aligned}$$

Mit Satz 1 folgt (1)

$$\begin{aligned} &= (\partial\bar{\partial} + \bar{A}A + B\bar{\partial} - j(\bar{\partial}A) - j\bar{B}A)\xi \\ &= (\partial\bar{\partial} - jAjA + B\bar{\partial} - \partial jA + jA\bar{\partial} - BjA)\xi \\ &= ((\partial + B + jA)\bar{\partial} - (jA + \partial + B)jA)\xi \\ &= (\partial + B + jA)(\bar{\partial} - jA)\xi = 0. \end{aligned}$$

Für  $\phi$  gilt:

$$\bar{\partial}\phi = \bar{\partial}|\chi|^{-2}\bar{\chi}$$

Da  $|\chi|^{-2}$  reellwertig ist:

$$\begin{aligned} &= (\bar{\partial}|\chi|^{-2})\bar{\chi} + |\chi|^{-2}\bar{\partial}\bar{\chi} \\ &= -|\chi|^{-4}(\bar{\partial}|\chi|^2)\bar{\chi} - |\chi|^{-2}(\bar{B} + j\bar{U})\bar{\chi} \end{aligned}$$

Mit Lemma 2:

$$\begin{aligned} &= |\chi|^{-2}(\bar{B}|\chi|^2)\phi - (\bar{B} + j\bar{U})\phi \\ &= -j\bar{U}\phi. \end{aligned}$$

Die Transformation von der Kodaira- zur Weierstraßdarstellung folgt nun aus Lemma 2.

Wir skizzieren die Umkehrung. Wir definieren

$$B - j\bar{A} := (\partial\phi)\phi^{-1}.$$

Dann erhalten wir

$$\bar{\partial}|\phi|^2 = -\bar{B}|\phi|^2$$

mit derselben Rechnung wie in Lemma 2 (diese Rechnung war ja unabhängig von  $\psi$ ,  $\xi$  und  $A$ ). Daraus folgt

$$\bar{\partial}|\phi|^{-2} = -|\phi|^{-4}\bar{\partial}|\phi|^2 = |\phi|^{-4}\bar{B}|\phi|^2 = \bar{B}|\phi|^{-2}.$$

Wenden wir dies auf  $\chi := |\phi|^{-2}\bar{\phi}$  an, ergibt sich

$$\begin{aligned}\bar{\partial}\chi &= \bar{\partial}|\phi|^{-2}\bar{\phi} \\ &= (\bar{\partial}|\phi|^{-2})\bar{\phi} + |\phi|^{-2}(\bar{\partial}\bar{\phi}) \\ &= \bar{B}|\phi|^{-2}\bar{\phi} - |\phi|^{-2}(\bar{B} - jA)\bar{\phi} \\ &= jA|\phi|^{-2}\bar{\phi} = jA\chi.\end{aligned}$$

Für diese  $A, B, U$  gilt auch wieder die Nullkrümmungsgleichung und daher die im ersten Teil des Beweises hergeleitete Operatorgleichung (1). Daher ergeben sich alle weiteren Aussagen automatisch, wenn wir zeigen können, dass ein  $\xi$  mit  $(\partial + B + jU)\xi = \psi$  existiert. Aus dem dolbeaultschen Lemma folgt, dass es komplexe Operatoren  $T_1, T_2$  gibt, so dass

$$\partial_{\mathbb{C}}T_1 = 1, \quad \bar{\partial}_{\mathbb{C}}T_2 = 1.$$

Daraus ergibt sich die Existenz eines entsprechenden quaternionischen Operators  $T$  mit  $\partial_{\mathbb{H}}T = 1$ . Der Operator  $T(1 + (B + jU)T)^{-1}$  ist wohldefiniert, man darauf achtet, dass  $T, B, U, \xi$  und  $\psi$  aus den richtigen Räumen mit geeigneten Normen stammen. (siehe meine früheren Vorträge zum inversen Problem des Schrödinger- bzw. Diracoperators). Wir haben dann

$$(\partial + B + jU)T(1 + (B + jU)T)^{-1} = (1 + (B + jU)T)(1 + (B + jU)T)^{-1} = 1$$

und können daher

$$\xi := T(1 + (B + jU)T)^{-1}\psi$$

definieren. □

### 3 Die Plückerformel

Seien  $X$  eine kompakte riemannsche Fläche mit kanonischem Divisor  $K$  und  $L$  ein quaternionisch holomorphes Linienbündel über  $X$  mit Divisor  $D$ . Die zugehörige Schnittgarbe bezeichnen wir mit  $\mathcal{Q}_D$ .

**Satz 2.** *Seien  $\chi, \xi \in H^0(X, \mathcal{Q}_D)$  nichttriviale Schnitte. Die lokalen Bäcklund-transformationen gemäß Theorem 1 induzieren eine globale Transformation von Hopffeldern*

$$Q \mapsto Q_1 = Udz$$

bzw.

$$Q \mapsto -\bar{U}dz$$

und liefert entsprechende Schnitte  $\phi \in H^0(X, \mathcal{Q}_{-D})$ ,  $\psi \in H^0(X, \mathcal{Q}_{D+K})$ . Für die Hopffelder gilt:

$$\|Q\|_2^2 - \|Q_1\|_2^2 = -\pi \deg(D).$$

*Beweis.* Sei  $\{x_1, \dots, x_l\}$  der Träger von  $D$  und  $U_i := B_\epsilon(x_i)$  für ein  $\epsilon > 0$ , das so klein ist, dass die  $U_i$  paarweise disjunkt sind. Setze

$$X_0 := X \setminus \bigcup_{i=1}^l U_i.$$

Mit geeignetem  $A$  und  $U$  gilt:

$$|Q|^2 - |Q_1|^2 = \frac{1}{2i}(\bar{A}A - \bar{U}U)d\bar{z} \wedge dz$$

Mit Satz 1:

$$\begin{aligned} &= \frac{1}{2i}(\bar{\partial}B)d\bar{z} \wedge dz \\ &= \frac{1}{2i}dBdz. \end{aligned}$$

Aus Lemma 2 folgt, dass  $Bdz = -2\partial \ln |\chi|dz$ . Bei nichttrivialem  $D$  hat also die Einsform  $Bdz$  Singularitäten. Um den Beitrag dieser Singularitäten bestimmen zu können, betrachten wir transformierte Kozykeln. Sei nun  $f$  ein komplex holomorphes 0-Kozykel mit Divisor  $-D$ . Wir brauchen  $f$  nur auf  $\bigcup_{i=1}^l U_i$  zu definieren; dort ist dies auch global möglich. Wir definieren die transformierten Kozykeln via

$$\tilde{\zeta} := f\zeta.$$

Für Operatoren definieren wir

$$\tilde{A} := fAf^{-1}.$$

Dann gilt

$$A\alpha = \beta \iff \tilde{A}\tilde{\alpha} = \tilde{\beta}.$$

Mit diesen Definitionen hat  $\tilde{\chi}$  einen trivialen Divisor. Wir bezeichnen die zu  $\tilde{\chi}$  und  $\tilde{\xi}$  gehörenden zu  $B$ ,  $U$ ,  $Q$  und  $Q_1$  gehörenden analogen Größen mit  $B_\sim$ ,  $U_\sim$ ,  $Q_\sim$  und  $Q_{1\sim}$  (diese Größen sind nicht zu verwechseln mit der Operatortransformation, d.h. im Allgemeinen ist z.B.  $\tilde{B} \neq B_\sim$ ). Der Zusammenhang zwischen  $B$  und  $B_\sim$  ergibt sich aus den Operatortransformationen

$$\begin{aligned} \tilde{\partial} &= f\partial f^{-1} = f(-f^{-2}(\partial f) + f^{-1}\partial) = \partial - \frac{f'}{f}, \\ \tilde{B} &= B, \\ \tilde{j}U &= j\frac{\tilde{f}}{f}U. \end{aligned}$$

Aus

$$\partial + \widetilde{B} + jU = \partial + B_{\sim} + jU_{\sim}$$

folgt dann

$$B = B_{\sim} + \frac{f'}{f}.$$

Insgesamt erhalten wir also

$$\begin{aligned} \|Q\|_2^2 - \|Q_1\|_2^2 &= \iint_X dB dz \\ &= \iint_{X_0} dB dz + \sum_{i=1}^l \iint_{U_i} d(B_{\sim} + f' f^{-1}) dz \\ &= \iint_{X_0} dB dz + \sum_{i=1}^l \iint_{U_i} dB_{\sim} dz + \frac{1}{2i} \sum_{i=1}^l \oint_{\partial U_i} f' f^{-1} dz. \end{aligned}$$

Mit  $\epsilon \rightarrow 0$  verschwinden die ersten beiden Summanden, da  $B$  bzw.  $B_{\sim}$  in den jeweiligen Integrationsbereichen keine Singularitäten haben. Übrig bleibt das nullstellenzählende Integral:

$$\frac{1}{2i} \sum_{i=1}^l \oint_{\partial U_i} f' f^{-1} dz = \frac{1}{2i} 2\pi i \deg(-D) = -\pi \deg(D).$$

Die restlichen Aussagen folgen aus den Definitionen von  $\phi$  und  $\psi$  sowie aus Theorem 1.  $\square$

**Definition 5.** Seien  $x \in X$  und  $\psi \in H^0(L)$  ein holomorpher Schnitt. Dann existieren eine lokale Koordinate  $z$  und ein bzgl. dieser Koordinate nichtverschwindender Schnitt  $\phi \in H^0(L)$ , so dass

$$\psi = \phi z^n + O(z^{n+1})$$

mit geeignetem  $n \in \mathbb{Z}_{>0}$ . Wir definieren die *Ordnung* von  $\psi$  in  $x$ :

$$\text{ord}_x \psi := n.$$

Im folgenden sei  $H \subseteq H^0(X, \mathcal{Q}_D)$  ein  $m$ -dimensionales lineares System. Ist  $x \in X$ , dann wird mit einer Koordinate  $z$  wie in der vorhergehenden Definition typischerweise ein  $\psi \in H$  existieren, das so aussieht:

$$\psi = \phi_1 z + \phi_2 z^2 + \cdots + \phi_m z^m + O(z^{m+1})$$

mit lokal nicht verschwindenden holomorphen Schnitten  $\phi_1, \dots, \phi_m$ . An isolierten Punkten kann es jedoch zu Lücken in der Folge der Potenzen  $1, \dots, m$  kommen.

**Definition 6.** Für jedes  $x \in X$  ordnen wir die auftretenden Potenzen gemäß Definition 5 der Schnitte in  $H$ :

$$0 < n_1(x) < n_2(x) < \cdots < n_m(x).$$

Die Abweichung von der Folge  $0, 1, \dots, m$  misst man über die *Ordnung* von  $H$  in  $x$ .

$$\text{ord}_x H := \sum_{j=1}^m (n_j(x) - j).$$

Da  $X$  kompakt ist, können wir auch die *Gesamtordnung* von  $H$

$$\text{ord } H := \sum_{x \in X} \text{ord}_x H$$

definieren.

**Theorem 2** (Plückerformel). *Es gilt für alle linearen Systeme  $H \subseteq H^0(X, \mathcal{Q}_D)$ :*

$$\frac{1}{\pi} \|Q\|_2^2 \geq \dim H((1-g)(\dim H - 1) - \deg(D)) + \text{ord } H.$$

Dabei ist  $g$  das Geschlecht von  $X$ .

*Beweis.* Sei  $m := \dim H$ . Wir betrachten zunächst den Fall  $\text{ord } H = 0$ . Wähle  $\chi \in H$ , so dass  $\text{ord}_x \chi = 1$  für alle  $x \in X$ . Dann erfüllt  $\chi$  die Voraussetzungen für Satz 2 und wir können für alle  $\xi \in H$  die Bäcklundtransformation durchführen. Sind  $\xi$  und  $\chi$  linear abhängig, dann verschwindet  $\psi$  aufgrund der Definition von  $B$  und  $U$ . Andernfalls erhält man einen neuen nichttrivialen Schnitt in  $H^0(X, \mathcal{Q}_{D+K})$ . Insgesamt erhält man also ein neues lineares System  $H_1 \subseteq H^0(X, \mathcal{Q}_{D+K})$ , das jedoch nur noch  $(m-1)$ -dimensional ist. Diese Transformation können wir jetzt insgesamt  $m$  Mal durchführen. Wir erhalten also eine Kette von Hopffeldern

$$Q := Q_0 \mapsto Q_1 \mapsto Q_2 \mapsto \dots \mapsto Q_m$$

und eine Kette von linearen Systemen

$$H := H_0 \mapsto H_1 \mapsto H_2 \mapsto \dots \mapsto H_m = 0$$

mit  $H_j \subseteq H^0(X, \mathcal{Q}_{D+jK})$ . Damit erhalten wir:

$$\begin{aligned} \frac{1}{\pi} \|Q\|_2^2 &\geq \frac{1}{\pi} (\|Q\|_2^2 - \|Q_m\|_2^2) \\ &= \frac{1}{\pi} \sum_{j=0}^{m-1} (\|Q_j\|_2^2 - \|Q_{j+1}\|_2^2) \end{aligned}$$

Mit Satz 2:

$$\begin{aligned} &= - \sum_{j=0}^{m-1} \deg(D + jK) \\ &= -\deg(D)m - \deg(K) \frac{m(m-1)}{2} \end{aligned}$$

Mit  $\deg(K) = 2g - 2$ :

$$= \dim H((1-g)(\dim H - 1) - \deg(D)).$$



Nun zum allgemeinen Fall: hier kann es passieren, dass das  $\chi \in H_i$  mit niedrigster Ordnung nicht Ordnung 1 hat. In diesem Fall ändern wir den Divisor des Linienbündels durch eine Transformation, so wie wir es im Beweis von Satz 2 gemacht hatten. Mit derselben Rechnung ergibt sich ein zusätzlicher lokaler Beitrag von  $\pi \sum_{x \in X} (n_j(x) - j)$  zu  $\|Q_j\|_2^2 - \|Q_{j+1}\|_2^2$ , der sich für alle Bäcklundtransformationen zu  $\pi \operatorname{ord} H$  aufsummiert. Damit folgt die Formel in der Behauptung.  $\square$