

Werk

Titel: 2. Der lokale Satz von Torelli für K 3-Flächen.

Jahr: 1978

PURL: https://resolver.sub.uni-goettingen.de/purl?301416052_0007|log31

Kontakt/Contact

[Digizeitschriften e.V.](#)
SUB Göttingen
Platz der Göttinger Sieben 1
37073 Göttingen

✉ info@digizeitschriften.de

2. Der lokale Satz von Torelli für K 3-Flächen

2.1. Es sei X eine Kählersche K 3-Fläche, d. h. eine kompakte Kählersche Fläche mit $h^{01} = 0$ und $h^{02} = 1$. Auf X existiert eine nirgends verschwindene holomorphe 2-Form κ , die bis auf eine Konstante eindeutig bestimmt ist.

Es sei $\gamma_1, \dots, \gamma_{22}$ eine Basis von $H_2(X, \mathbf{Z})$. Unter der *Periode* von X versteht man das Tupel $(\int_{\gamma_1} \kappa, \dots, \int_{\gamma_{22}} \kappa)$. Dadurch wird invariant ein Punkt des projektiven Raumes

$$\mathbf{P}(\text{Hom}_{\mathbf{Z}}(H_2(X, \mathbf{Z}), \mathbf{C})) \cong \mathbf{P}(H^2(X, \mathbf{C})) \cong \mathbf{P}^{21}$$

definiert.

Ist $\omega_1, \dots, \omega_{22}$ eine zu $\gamma_1, \dots, \gamma_{22}$ duale Basis, die aus harmonischen Formen besteht, dann gilt

$$\kappa = \sum_{i=1}^{22} \alpha_i \omega_i \quad \text{mit} \quad \alpha_i = \int_{\gamma_i} \kappa.$$

Es sei $\alpha = (\alpha_1, \dots, \alpha_n)$ und H die Matrix $(\int_X \omega_i \wedge \omega_j)$. Da $\int_X \kappa \wedge \kappa = 0$ und $\int_X \kappa \wedge \bar{\kappa} > 0$ ist, erhalten wir die Periodenrelationen

$$\alpha H' \alpha = 0, \quad \alpha H' \bar{\alpha} > 0.$$

Die Periode von X liegt also in einer offenen Menge einer 20-dimensionalen Quadrik Ω des $\mathbf{P}_{\mathbf{C}}^{21}$.

Es sei $f: X \rightarrow M$ eine glatte Familie von Kählerschen K 3-Flächen und X_0 die Faser in einem festen Punkt $t_0 \in M$. Wir setzen voraus, daß die Basis M kontrahierbar ist. Dann ist $f: X \rightarrow M$ eine triviale differenzierbare Faserung. Für jede Faser $X_t, t \in M$, erhalten wir kanonische Isomorphismen

$$H^2(X_t, \mathbf{C}) \cong H^2(X, \mathbf{C}) \cong H^2(X_0, \mathbf{C}).$$

Daher kann man die Periode einer Faser X_t als ein Element des Raumes $\mathbf{P}(H^2(X_0, \mathbf{C}))$ auffassen.

Dadurch erhalten wir die Periodenabbildung

$$M \rightarrow \mathbf{P}(H^2(X_0, \mathbf{C})).$$

2.2. Satz. Die Periodenabbildung ist holomorph.

Beweis. Es sei $\Omega_{X/M}^\bullet$ der Komplex der relativen längs der Fasern holomorphen Differentialen. Nach dem Lemma von POINCARÉ ist $\Omega_{X/M}^\bullet$ eine Auflösung von $f^* \mathcal{O}_M$ (f^* bezeichnet das inverse Bild im Sinne von Garben abelscher Gruppen). Daraus erhalten wir eine Spektralsequenz

$$E_1^{pq} = R^q f_* \Omega_{X/M}^p \Rightarrow R^n f_* (f^* \mathcal{O}_M). \tag{*}$$

Nach der Theorie von HODGE degeneriert diese Spektralsequenz in jeder Faser und damit überhaupt. Ferner gilt nach dem Satz über universelle Koeffizienten

$$R^n f_* (f^* \mathcal{O}_M) \cong R^n f_* \mathbf{C} \otimes_{\mathbf{C}} \mathcal{O}_M.$$

aus der Sequenz (*) erhält man daher eine Inklusion

$$f_* \Omega_{X/M}^2 \hookrightarrow R^2 f_* \mathbf{C} \otimes_{\mathbf{C}} \mathcal{O}_M,$$

folglich einen Schnitt des Bündels $\mathbf{P}(R^2 f_* \mathbf{C} \otimes_{\mathbf{C}} \mathcal{O}_M)$. Wenn M hinreichend klein gewählt ist, hat man einen Isomorphismus $R^2 f_* \mathbf{C} \cong H^2(X_0, \mathbf{C}) \times M$. Der oben definierte Schnitt gibt dann eine Abbildung $M \rightarrow \mathbf{P}(H^2(X_0, \mathbf{C}))$, die mit der Periodenabbildung übereinstimmt. Damit ist der Satz bewiesen.

Man kann aus der Periode einer K 3-Fläche die Neron-Serevi-Gruppe der algebraischen Zyklen erhalten. Grundlage dafür ist folgende wohlbekannte Tatsache (WEIL [1]):

2.3. Satz. *Es sei X eine komplexe Mannigfaltigkeit. Das Bild der Abbildung $H^1(X, \mathcal{O}_X^*) \rightarrow H^2(X, \mathbf{Z})$ ist die Gruppe $H^2(X, \mathbf{Z}) \cap H^1(X, \Omega_X^1)$.*

Es sei $\xi \in H^2(X, \mathbf{Z})$ und $\xi \in H_2(X, \mathbf{Z})$ die duale Klasse.

2.4. Korollar. *ξ ist genau dann die Chernsche Klasse eines Linienbündels, wenn die Periodenabbildung auf ξ verschwindet.*

Beweis. Es sei ω_ξ die harmonische Form aus der Kohomologiekategorie ξ . Dann gilt

$$\int_{\xi} \kappa = \int_X \omega_\xi \wedge \kappa.$$

Ist ω_ξ vom Typ (1,1), so verschwindet das letzte Integral offenbar. Umgekehrt sei $\int_{\xi} \kappa = 0$.

Da ω_ξ reell ist, können wir $\omega_\xi = a\kappa + \eta + \bar{a}\bar{\kappa}$ schreiben. Dabei ist η eine harmonische Form vom Typ (1, 1) und $a \in \mathbf{C}$. Wir erhalten

$$0 = \int_{\xi} \kappa = \int_X \omega_\xi \wedge \kappa = \bar{a} \int \bar{\kappa} \wedge \kappa.$$

Daraus folgt $\bar{a} = 0$ und $\omega_\xi = \eta$.

2.5. Definition. Es sei $f: X \rightarrow M$ eine glatte Familie von K 3-Flächen, X_0 die Faser im Punkt $t_0 \in M$ und Θ die Garbe von Keimen holomorpher Vektorfelder auf X_0 . f heißt *effektiv parametrisiert* im Punkt $t_0 \in M$, wenn die Kodaira-Spencer-Abbildung $\rho: T_{t_0} \rightarrow H^1(X_0, \Theta)$ injektiv ist. Ist ρ surjektiv, so heißt f *vollständig*.

2.6. Theorem (lokaler Satz von TORELLI für K 3-Flächen). *Es sei $f: X \rightarrow M$ eine glatte im Punkt $t_0 \in M$ effektiv parametrisierte Familie von K 3-Flächen. Dann ist die Periodenabbildung im Punkt t_0 eine Einbettung.*

Einen Beweis für dieses Resultat von ANDREOTTI und TJURINA findet man in SCHARFARWITSCH u. a. [1]. Nach dem Dualitätssatz von SERRE gilt

$$\dim H^q(X_0, \Theta) = \dim H^{n-q}(X_0, \Omega_{X_0}^1).$$

Aus 1.3. ergibt sich $\dim H^2(X_0, \Theta) = 0$. Nach KURANISHI existiert daher eine in jedem Punkt effektiv und vollständig parametrisierte Familie Kählerscher K 3-Flächen (siehe Kap. II). Die Basis einer solchen Familie ist eine komplexe Mannigfaltigkeit der Dimension $20 = \dim H^1(X_0, \Theta)$.

Es sei $f: X \rightarrow M$ eine solche Kuranishifamilie. In der Umgebung eines jeden Punktes $t_0 \in M$ liefert die Periodenabbildung eine offene Einbettung $M \rightarrow \Omega$.

Nach den Betrachtungen von 2.4. entspricht jedem Punkt eine Neron-Severi-Gruppe, nämlich der Kern der Abbildung $\omega: H_2(X_0, \mathbf{Z}) \rightarrow \mathbf{C}$. Es ist klar, daß die Menge der ω mit Kern $\omega = 0$ überall dicht in Ω ist. Daraus folgt, daß in der Umgebung