

# Memo: Komplexe Geometrie

Simon Kapfer

10. Januar 2014

## Zusammenfassung

Merkzettel zu komplexer Geometrie.

## 1 Komplexe Strukturen

Sei  $X$  eine reelle  $C^\infty$ -Mannigfaltigkeit der Dimension  $2n$ .

**1.1. Notation.**  $T_X$ ,  $\Omega_X$  bezeichnet die reellen Tangential-, Kotangentialbündel,  $\mathcal{T}_X$  (oder  $T_X^{1,0}$ ) sowie  $\Omega_X^{1,0}$  die holomorphen Versionen. Das Subskript- $X$  wird gelegentlich auch weggelassen. Die Garben der  $C^\infty$ -Schnitte werden mit  $C^\infty(\dots)$  bezeichnet, die Garben holomorpher Schnitte mit  $\mathcal{O}(\dots)$ .

**1.2. Fast komplexe Struktur.** Eine fast komplexe Struktur auf  $X$  ist eine lineare (Bündel-)Abbildung  $J : T_X \rightarrow T_X$ , so daß  $J^2 = -\text{id}$  gilt. Alternativ kann man auch  $J \in \text{End}_{\mathbb{R}}(T_X)$  schreiben.  $J$  induziert eine duale Abbildung  $J : \Omega_X \rightarrow \Omega_X$ , deren Quadrat ebenfalls die negative Identität ist.

**1.3. Holomorphe (Ko-)Tangentialbündel.** Setzt man  $J$  komplex auf  $T_X \otimes_{\mathbb{R}} \mathbb{C}$  fort, so kann man eine Eigenraumzerlegung zu den Eigenwerten  $i$  und  $-i$  machen:

$$\begin{aligned} T \otimes_{\mathbb{R}} \mathbb{C} &= \mathcal{T} \oplus \overline{\mathcal{T}} = T^{1,0} \oplus T^{0,1} \\ \Omega \otimes_{\mathbb{R}} \mathbb{C} &= \Omega^{1,0} \oplus \Omega^{0,1} \\ \Omega^k \otimes_{\mathbb{R}} \mathbb{C} &= \bigoplus_{p+q=k} \Lambda^p \Omega^{1,0} \wedge \Lambda^q \Omega^{0,1} = \bigoplus_{p+q=k} \Omega^{p,q} \end{aligned}$$

Man kürzt außerdem gern  $T_X \otimes_{\mathbb{R}} \mathbb{C}$ ,  $\Omega_X^k \otimes_{\mathbb{R}} \mathbb{C}$  durch  $T_{X,\mathbb{C}}$ ,  $\Omega_{X,\mathbb{C}}^k$  ab.

**1.4. Holomorphie.** Eine diff'bare Funktion  $f : \mathbb{C} \rightarrow \mathbb{C}$ ,  $(x, y) \mapsto f(x, y)$  heißt holomorph, falls  $\frac{\partial}{\partial y} f = i \frac{\partial}{\partial x} f$  und antiholomorph, falls  $\frac{\partial}{\partial y} f = -i \frac{\partial}{\partial x} f$ . Die Identität  $\text{id} : (x, y) \mapsto x + iy$  und Polynome in  $x + iy$  sind holomorph, die komplexe Konjugation  $(x, y) \mapsto x - iy$  und Polynome darin sind antiholomorph.

Bei einer  $C^\infty$ -Funktion  $f : X \rightarrow \mathbb{C}$  kann man bei Vorhandensein einer fast komplexen Struktur  $J$  auf  $X$  ganz entsprechend von Holomorphie reden:  $f$  heißt holomorph, falls für jedes Vektorfeld  $\frac{\partial}{\partial w} \in T_X$  gilt:  $\left(J \frac{\partial}{\partial w}\right) f = i \frac{\partial}{\partial w} f$  und antiholomorph, falls für jedes Vektorfeld  $\left(J \frac{\partial}{\partial w}\right) f = -i \frac{\partial}{\partial w} f$  ist. Jedes  $f$  kann eindeutig als Summe einer holomorphen und einer antiholomorphen Funktion geschrieben werden. Wenn die Garbe aller holomorphen Funktionen mit  $\mathcal{O}_X$  bezeichnet wird und die der komplexwertigen glatten Funktionen mit  $C_{X,\mathbb{C}}^\infty$ , hat man also

$$C_{X,\mathbb{C}}^\infty = \mathcal{O}_X \oplus \overline{\mathcal{O}_X}$$

Definiert man die Dolbeault-Operatoren  $\partial, \bar{\partial}$  durch  $\partial f = \frac{1}{2}(df - i df \circ J)$  bzw.  $\bar{\partial} f = \frac{1}{2}(df + i df \circ J)$  (beides lebt in  $C^\infty(\Omega_{X,\mathbb{C}})$ ), so ist  $f$  genau dann holomorph, falls  $\bar{\partial} f = 0$ . Diese Definition von  $\partial, \bar{\partial}$  lässt sich allerdings nicht auf Formen fortsetzen<sup>1</sup>. Dazu braucht man schon eine

**1.5. Komplexe Struktur.**  $J$  ist eine komplexe Struktur, d. h. integrierbar, falls eine der folgenden äquivalenten Bedingungen erfüllt ist:

- Es gibt einen Atlas von Karten nach  $\mathbb{C}^n$  mit holomorphen Übergangsabbildungen (holomorphe Koordinaten), so daß  $J$  auf den Tangentialräumen von  $\mathbb{C}^n$  genauso wirkt wie die dort übliche komplexe Struktur, nämlich Multiplikation mit der imaginären Einheit  $i$ .
- Die Bündel  $\mathcal{T}_X$ , bzw.  $\overline{\mathcal{T}_X}$  sind abgeschlossen unter Lieklammerbildung.
- (Satz von Newlander–Nirenberg) Der Nijenhuis-Tensor

$$\left[\frac{\partial}{\partial v}, \frac{\partial}{\partial w}\right] + J\left[J\frac{\partial}{\partial v}, \frac{\partial}{\partial w}\right] + J\left[\frac{\partial}{\partial v}, J\frac{\partial}{\partial w}\right] - \left[J\frac{\partial}{\partial v}, J\frac{\partial}{\partial w}\right]$$

verschwindet für je zwei Vektorfelder  $\frac{\partial}{\partial v}$  und  $\frac{\partial}{\partial w}$ .

Wenn  $X$  mit einer komplexen Struktur  $J$  ausgestattet ist, heißt  $X$  komplexe Mannigfaltigkeit. Das soll ab jetzt der Fall sein.

**1.6.  $(p,q)$ -Formen.** Die Garbe der  $C^\infty$ -Schnitte von  $\Omega^{p,q}$  werde mit  $\mathcal{A}^{p,q}$  bezeichnet. Dann ist  $C^\infty(\Omega_{\mathbb{C}}^k) =: \mathcal{A}^k = \bigoplus_{p+q=k} \mathcal{A}^{p,q}$ . Definiere darauf nun die Dolbeault-Operatoren  $\partial : \mathcal{A}^{p,q} \rightarrow \mathcal{A}^{p+1,q}$  und  $\bar{\partial} : \mathcal{A}^{p,q} \rightarrow \mathcal{A}^{p,q+1}$  durch Projizieren nach Anwenden des Differentials  $d$ . Für holomorphe Koordinaten  $z^j = x^j +$

<sup>1</sup>Die Setzung für  $k$ -Formen  $\alpha = f dx^{j_1} \dots dx^{j_k}$ ,  $\partial \alpha := (\partial f) \wedge dx^{j_1} \dots dx^{j_k}$  bzw.  $\bar{\partial} \alpha := (\bar{\partial} f) \wedge dx^{j_1} \dots dx^{j_k}$  wäre nicht koordinatenunabhängig, sprich auf Bündeln nicht wohldefiniert, wenn auch in der gewählten Karte die schöne Gleichung  $\partial^2 = \bar{\partial}^2 = \partial\bar{\partial} + \bar{\partial}\partial = 0$  gälte. Für eine mögliche Definition, bei der  $\bar{\partial}^2 = 0$  ohne Integrierbarkeit von  $J$  nicht mehr gilt, siehe 1.6.

$iy^j$  definiere  $dz^j := dx^j - idy^j$  und  $d\bar{z}^j := dx^j + idy^j$ . Dann spannen die  $dz^j$  und die  $d\bar{z}^j$  jeweils die Unterbündel  $\Omega_X^{1,0}$  und  $\Omega_X^{0,1}$  von  $\Omega_{X,\mathbb{C}}$  auf und es gilt:  $\partial(f dz_I \wedge d\bar{z}_K) = (\partial f) \wedge dz_I \wedge d\bar{z}_K$  bzw.  $\bar{\partial}(f dz_I \wedge d\bar{z}_K) = (\bar{\partial} f) \wedge dz_I \wedge d\bar{z}_K$ . Dann gilt auch  $\partial^2 = \bar{\partial}^2 = \partial\bar{\partial} + \bar{\partial}\partial = 0$ .

**1.7. Dolbeaultkohomologie.** Wir können nun auch von holomorphen Schnitten reden.

**1.8. Gegenbeispiel.** Eine fast komplexe Struktur, welche nicht integrierbar ist: Fasse die  $S^6$  als die Menge der imaginären normierten Oktonionen auf. Dann ist  $T_{S^6,x} = \{h| xh + hx = 0\}$ . Für  $J$  nehme die Linksmultiplikation mit  $x$ . Auf einer riemannschen Fläche ist jede fast komplexe Struktur integrierbar.

## 2 Riemannsche Geometrie

Sei  $X$  eine reelle  $C^\infty$ -Mannigfaltigkeit der Dimension  $n$ .

**2.1. Zusammenhang.** Für ein Vektorbündel  $E$  auf  $X$  ist ein Zusammenhang eine  $\mathbb{R}$ -lineare Abbildung  $\nabla : E \rightarrow \Omega_X^1 \otimes E$ , welche eine Leibnizregel erfüllt:  $\nabla fs = f\nabla s + df \otimes s$ . Das läßt sich zu einem Differential  $d^\nabla : \Omega_X^n \otimes E \rightarrow \Omega_X^{n+1} \otimes E$  ausbauen. Allerdings gilt i. A.  $(d^\nabla)^2 \neq 0$ , sondern  $(d^\nabla)^2 \beta = R \wedge \beta$  für ein  $R \in \Omega_X^2 \otimes \text{End}(E)$ .  $R$  heißt Krümmung des Zusammenhangs. Ein Schnitt  $s \in E$  heißt flach<sup>2</sup>, falls  $d^\nabla s = 0$ .

Sei  $\nabla'$  ein Zusammenhang auf  $F$ . Dann gibt es kanonische Zusammenhänge auf

- $\mathcal{E} \otimes \mathcal{F} : \nabla(s \otimes t) = \nabla s \otimes t + s \otimes \nabla t$
- $\mathcal{H}om(\mathcal{E}, \mathcal{F}) : (\nabla u)(s) = \nabla' u(s) - u(\nabla(s))$

Ein Zusammenhang  $\nabla$  auf  $\Omega_X^1$  oder  $T_X$  heißt affin. Für affine Zusammenhänge ist die Torsion  $T^\nabla := d^\nabla \text{id} \in \Omega_X^2 \otimes T_X$  erklärt.

**2.2. Riemannsche Struktur.** Wenn  $X$  eine riemannsche Metrik, d. h. eine symmetrische, positive, nichtentartete Bilinearform  $\langle \cdot, \cdot \rangle$  oder  $g : S^2 T_X \rightarrow \mathbb{R}$  bzw.  $g \in \Gamma(X, \Omega_X^1 \otimes \Omega_X^1)$  besitzt, so heißt  $X$  riemannsche Mannigfaltigkeit.

**2.3. Levi-Civita.** Es gibt einen eindeutig bestimmten affinen Zusammenhang  $\nabla$  auf  $T_X$  ( $X$  eine riemannsche Mannigfaltigkeit), der  $\nabla g = 0$  und  $T^\nabla = 0$  erfüllt.

**2.4. Ricci-Tensor.** Der (symmetrische) Ricci-Tensor ist definiert als die Spur der Krümmung:  $\text{Ric} := \sum_i \langle \frac{\partial}{\partial x^i} R, dx^i \rangle \in \Gamma(X, \Omega_X^1 \otimes \Omega_X^1)$

<sup>2</sup>Beziehung zur Flachheit von Moduln: Es scheint keine zu geben.

### 3 Symplektische Strukturen

Sei  $X$  eine reelle oder komplexe  $C^\infty$ -Mannigfaltigkeit der Dimension  $2n$ .

**3.1. Symplektische Gruppe.** Ein symplektischer Vektorraum  $V$  ist einer von Dimension  $2n$  (reell oder komplex), der ausgestattet ist mit einer nichtentarteten antisymmetrischen Bilinearform  $\omega$ . Die symplektische Gruppe ist die Menge aller Matrizen, die  $\omega(M_\cdot, M_\cdot) = \omega(\cdot, \cdot)$  erfüllen. Sie ist eine nichtkompakte, zusammenhängende Liegruppe von Dimension  $n(2n+1)$ . Die zugehörige Liealgebra  $\mathfrak{sp}_{2n}$  ist die Menge aller Matrizen  $X$ , die  $\omega(X_\cdot, \cdot) + \omega(\cdot, X_\cdot) = 0$  erfüllen.

**3.2. Fast symplektische Struktur.** Eine 2-Form  $\omega \in \Omega_X^2$ , welche überall nichtentartet ist (d.h.  $\omega\left(\frac{\partial}{\partial v}, \cdot\right) = 0 \iff \frac{\partial}{\partial v} = 0$ ), heißt fast symplektische Struktur.

**3.3. Volumenform.** Aus der Nichtentartung von  $\omega$  folgt sofort, daß  $\omega^n \in \Omega_X^{2n}$  nirgends verschwindet, d. h. eine Volumenform ist.

**3.4. Symplektische Struktur.** Gilt  $d\omega = 0$ , so heißt  $\omega$  symplektische Form.

### 4 Hodgetheorie

### 5 Kählergeometrie

Sei  $X$  eine komplexe und riemannsche Mannigfaltigkeit. An diese beiden Strukturen werden im folgenden noch Bedingungen gestellt.