

13. Übungsblatt zur Vorlesung “Geometrie von Eichtheorien”
(kovariantes Differential, Yang-Mills-Gleichungen)

Abgabe der Lösung bis Montag, 30.1.2006, vor Vorlesungsbeginn im Briefkasten 79 des Übungsleiters.

45. Aufgabe (8 Punkte)

Sei α eine horizontale k -Form auf P mit Werten in \mathfrak{g} vom Typ Ad , d.h. $\alpha_p(Y_1, \dots, Y_k) = 0$ falls ein $Y_i \in T_p P$ vertikal ist und $(\psi_a^* \alpha)_p(Y_1, \dots, Y_k) = \text{Ad}(a^{-1})(\alpha_p(Y_1, \dots, Y_k))$. Beweisen Sie, daß unter diesen Voraussetzungen für das Zurückziehen der kovariante Ableitung $D\alpha$ mittels eines Schnittes $s : M \rightarrow P$ die folgende Identität gilt:

$$(s^*(D\alpha))_x(X_1, \dots, X_{k+1}) = (d(s^*\alpha))_x(X_1, \dots, X_{k+1}) \\ + \sum_{i=1}^{k+1} (-1)^{i+1} [(s^*\omega)_x(X_i), (s^*\alpha)_x(X_1, \dots, \overset{i}{\cdot}, \dots, X_{k+1})],$$

für $X_i \in T_x M$. Dabei ω die Zusammenhangsform zum Zusammenhang, der die kovariante Ableitung definiert, und $\overset{i}{\cdot}$ bedeutet Weglassen des i -ten Arguments.

Hinweis: Der horizontale Teil $\text{hor}(Y)$ eines Vektorfeldes Y auf P ist gegeben durch $\text{hor}(Y) = Y - \text{ver}(Y) = Y - \sigma(\omega(Y))$. Außerdem wird $\sigma_p(\omega_p(Y))f = \frac{d}{dt} f \circ \psi_{\exp(t\omega_p(Y))} p \Big|_{t=0}$ für $f \in C^\infty(P)$ und $[\sigma(\omega(Y_1)), Y_2] = \mathcal{L}_{\sigma(\omega(Y_1))}(Y_2) = \frac{d}{dt} (\psi_{\exp(-t(\omega(Y_1)))})^*(Y_2)$ für $Y_1, Y_2 \in \mathcal{X}(P)$ verwendet.

46. Aufgabe (3 Punkte)

Durch Zurückziehen der Bianchi-Identität $D\Omega = 0$ auf die Basis-Mannigfaltigkeit entsteht die Identität $s^*(D\Omega) = 0$. Drücken Sie diese Identität durch die lokale Feldstärke und das lokale Eichpotential aus und schreiben Sie die Identität in lokalen Basen $\{\frac{\partial}{\partial x^\mu}\}$ des Tangentialraums.

47. Aufgabe (6 Punkte)

Definieren wir für die Differentialform α mit den in Aufgabe 45 gegebenen Zusatzeigenschaften einen Operator D_M durch $D_M(s^*\alpha) := s^*(D\alpha)$, so entsteht mit $\tilde{\alpha} = s^*\alpha$ und

Wahl des kanonischen Schnittes s die Identität

$$(D_M \tilde{\alpha})_x(X_1, \dots, X_{k+1}) = (d\tilde{\alpha})_x(X_1, \dots, X_{k+1}) + \sum_{i=1}^{k+1} (-1)^{i+1} [\mathcal{A}_x(X_i), \tilde{\alpha}_x(X_1, \dots, \overset{i}{}, \dots, X_{k+1})].$$

Diese Gleichung sehen wir jetzt als Definition des *kovarianten Differentials* D_M von k -Formen $\tilde{\alpha}$ auf M mit Werten in \mathfrak{g} an, unabhängig davon, ob $\tilde{\alpha}$ durch Zurückziehen einer horizontale k -Form α auf P erhalten wurde.

Zeigen Sie durch Rechnung in lokalen Basen, daß $*(D_M(*\mathcal{F})) = 0$ die genau die Yang-Mills-Gleichungen sind, also die Euler-Lagrange-Gleichungen zum Yang-Mills-Wirkungsfunktional.

Bemerkung: Um Übereinstimmung mit den Gleichungen der Vorlesung zu erreichen, ist die Ad-Invarianz des Skalarprodukts zu verwenden. Sei $C \in \mathfrak{g}$ Tangentialvektor an die Kurve $t \mapsto a(t) \in G$, dann ist $\langle \text{Ad}(a(t))A, \text{Ad}(a(t))B \rangle_{\mathfrak{g}}$ unabhängig von t , so daß die Ableitung nach t die Identität $0 = \langle \text{ad}(C)A, B \rangle_{\mathfrak{g}} + \langle A, \text{ad}(C)B \rangle_{\mathfrak{g}} = \langle [C, A], B \rangle_{\mathfrak{g}} + \langle A, [C, B] \rangle_{\mathfrak{g}}$ liefert. Die daraus folgende Beziehung für die Basen $\{b_i\}$ liefert die Verbindung zur Vorlesung.

48. Aufgabe (3 Punkte)

Sei \mathcal{F} die lokale Feldstärke für einen Zusammenhang in einem Hauptfaserbündel über der Basismannigfaltigkeit $M = \mathbb{R} \times \mathbb{R}^3 \ni (t, x, y, z)$ mit Strukturgruppe $G = U(1)$. Da die Lie-Algebra von $U(1)$ mit $i\mathbb{R}$ identifiziert werden kann, schreiben wir $\mathcal{F}_{(t,x,y,z)} = iE_{(x,y,z)}(t) \wedge dt + iB_{(x,y,z)}(t)$, wobei $E(t)$ eine 1-Form auf \mathbb{R}^3 ("elektrisches Feld") ist und $B(t)$ eine 2-Form auf \mathbb{R}^3 ("Magnetfeld") ist. Zeigen Sie unter Verwendung von Aufgabe 33, daß die

$$\text{Yang-Mills-Gleichungen für den metrischen Tensor } g_{\mu\nu} = \eta_{\mu\nu} = \begin{cases} 1 & \text{für } \mu = \nu = t \\ -1 & \text{für } \mu = \nu \neq t \\ 0 & \text{für } \mu \neq \nu \end{cases}$$

den beiden Maxwellschen Gleichungen entsprechen, in denen ρ und \vec{j} zunächst vorkommen, jedoch jeweils den Wert Null annehmen (Maxwellsche Gleichungen im Vakuum).