

5. Gruppenwirkungen und symplektische Reduktion

Wir hatten bereits gesehen, dass jede Funktion $f \in \mathcal{F}(M)$ auf einer symplektischen MfLk (M, ω) einen Hamiltonschen Fluss G_t induziert:

$$f \in \mathcal{F}(M) \Rightarrow X_f \in \mathcal{X}_{ham}(M) \text{ mit } \iota_{X_f} \omega = df$$

$$\begin{aligned} \Rightarrow G: \mathbb{R} \times M &\rightarrow M && \text{mit } \frac{dG_t}{dt} = (X_f)_{G_t} \\ (t, p) &\mapsto G(t, p) = G_t(p) \end{aligned}$$

Der Fluß G_t definiert eine Wirkung der Gruppe \mathbb{R} (oder S^1 , falls $G_t = G_{t+T}$, $T \in \mathbb{R}$) auf M , d.h. einen Gruppenhomomorphismus

$$\begin{aligned} \mathbb{R} &\longrightarrow \text{Ham}(M, \omega) \subset \text{Diff}(M), \\ t &\longmapsto G_t. \end{aligned}$$

Beim Betrachten der integrablen Systeme hat sich gezeigt, dass k Funktionen in Involution, $f_1, \dots, f_k \in \mathcal{F}(M)$, $0 \leq k \leq n = \frac{1}{2} \dim M$, einen

Gruppenhomomorphismus induzieren:

$$\begin{aligned} \mathbb{R}^k &\longrightarrow \text{SympL}(M, \omega) \subset \text{Diff}(M), \\ t_1, \dots, t_k &\longmapsto G_t = G_{t_1} \circ \dots \circ G_{t_k}. \end{aligned}$$

Da die Gruppenwirkung durch Funktionen induziert wird spricht man von Hamiltonschen Wirkung.

Hier wollen wir studieren, wie sich "Hamiltonsche Wirkungen" auf allgemeine Lie-Gruppen verallgemeinern lassen. Was übernimmt die Rolle der Hamiltonschen Funktion, die die Wirkung induziert?

5.1 Lie-Gruppen, Lie-Algebren

Def. 5.1: Eine Lie-Gruppe ist eine diff. MfGk G , die mit einer Gruppenstruktur ausgestattet ist:

$$\textcircled{1} \quad G \times G \rightarrow G \quad \dots \text{differenzierbar}$$

$$(a, b) \mapsto a \cdot b$$

$$\textcircled{2} \quad \exists \text{ Eins-Element } e \in G$$

$$\textcircled{3} \quad G \rightarrow G \quad \dots \text{differenzierbar}$$

$$a \mapsto a^{-1}$$

Bsp 5.2.:

(a) $(\mathbb{R}, +)$

(b) $S^1 = U(1)$ als Einheitskreis in \mathbb{C} mit Multiplikation

(c) $GL(n, \mathbb{R}), GL(n, \mathbb{C})$

(d) $O(n)$... orthogonale, lineare Transf. von \mathbb{R}^n

$SO(n)$... — " —
mit $\det = 1$

(e) $U(n)$... unitäre, lineare Transf. von \mathbb{C}^n

$SU(n)$... mit $\det = 1$

Def 5.3.: Eine Darstellung einer Lie-Gruppe G auf einem Vektorraum V ist ein Gruppenhomomorphismus $\rho: G \rightarrow GL(V)$.

Def. 5.4.: Eine Wirkung einer Lie-Gruppe G auf einer diff. Mfch M ist ein Gruppenhomomorphismus $\rho: G \rightarrow \text{Diff}(M)$,
$$g \mapsto \rho_g = \rho(g).$$

Die Auswertungsabbildung von ρ ist

$$\begin{aligned} \text{ev}_\rho: G \times M &\rightarrow M, \\ (g, p) &\mapsto \rho_g(p). \end{aligned}$$

Die Wirkung heißt differenzierbar (C^∞), falls

ev_g differenzierbar ist.

(155)

Bsp.: Wenn X ein komplettes Vektorfeld auf M ist, dann ist der zugehörige Fluss $\varphi: \mathbb{R} \rightarrow \text{Diff}(M)$ eine diff. Wirkung.

Eine Lie-Gruppe kann auf sich selbst wirken:

Def. 5.5: G sei eine Lie-Gruppe. Gegeben sei die Wirkung $\ell: G \rightarrow \text{Diff}(G)$, $g \mapsto \ell_g$, mit

$$\ell_g: G \rightarrow G, \\ a \mapsto g \cdot a.$$

Dann heißt ℓ_g Links-Multiplikation durch g .

(Analog: Rechts-Multiplikation $r_g: a \rightarrow a \cdot g$)

Def. 5.6: Ein Vektorfeld X auf G heißt links-invariant, falls $(\ell_g)_* X = X$ für alle $g \in G$. Die Menge aller links-invarianten Vektorfelder sei $\mathfrak{X}_L(M)$.

Bem. 5.7: $\mathfrak{X}_L(M)$ ist abgeschlossen bzgl. der Lie-Klammer von Vektorfeldern, d.h. $X, Y \in \mathfrak{X}_L(M) \Rightarrow [X, Y] \in \mathfrak{X}_L(M)$.

$$(\ell_g)_* [X, Y] = [(\ell_g)_* X, (\ell_g)_* Y] = [X, Y] \quad \square$$

Lemma 5.8: Die Abbildung $\mathfrak{X}_L(M) \xrightarrow{\cong} T_e M, X \mapsto X_e$,
 ist ein Isomorphismus von Vektorräumen.

Bew. 5.8: Aus $X_e \in T_e M$ kann ein Vektorfeld X durch

$$X_g := (l_g)_* X_e$$

definiert werden. X ist links-invariant wegen
 $(l_h)_* (l_g)_* = (l_{hg})_*$. \square

Durch diesen Isomorphismus wird auf $T_e M$ eine Lie-Algebra-Struktur induziert:

Def. 5.9: $\mathfrak{g} := T_e G$ heißt Lie-Algebra der Lie-Gruppe G . Die Lie-Klammer ist definiert durch: $X_e, Y_e \in \mathfrak{g}$

$$[X_e, Y_e] := [X, Y]|_e \in \mathfrak{g}.$$

Bsp. 5.10: \mathfrak{g} sei die Matrix-Lie-Algebra $GL(n, \mathbb{R})$.

$g \in GL(n, \mathbb{R})$ sind Matrizen mit Einträgen $g_{ij}, i, j = 1, \dots, n$.
 $\det g \neq 0$.

Vektorfelder: $X = \sum_{i,j} X_{ij}(g) \frac{\partial}{\partial g_{ij}}$

Links-invariante Vektorfelder:

$$\begin{aligned} X &= \sum_{i,j} X_{ij}(ag) \frac{\partial}{\partial (ag)_{ij}} = \sum_{i,j} (l_{a*} X)_{ij}(ag) \frac{\partial}{\partial (ag)_{ij}} \\ &= \sum_{i,j} X_{em}(g) \frac{\partial (ag)_{ij}}{\partial g_{em}} \frac{\partial}{\partial (ag)_{ij}} = \sum_{i,j} X_{e_j}(g) a_{ie} \frac{\partial}{\partial (ag)_{ij}} \end{aligned}$$

$$\Rightarrow \underline{X(ag) = a \cdot X(g)} \quad (\text{Matrixmultiplik.})$$

$$\underline{X(a) = a \cdot X(e) = a \cdot X_e} \quad (*) \quad (157)$$

Wie sieht die Lie-Klammer aus Def. 5.9 aus?

$$\mathfrak{g} = T_e GL(n, \mathbb{R}) \xrightarrow{\cong} \mathfrak{X}_L(GL(n, \mathbb{R}))$$

$$X_e \qquad \qquad \qquad X(g) = g \cdot X_e$$

$$[X_e, Y_e] = [X, Y]_e =$$

$$= \sum_{i,j,k,m} X^{ij}(g) \frac{\partial}{\partial g^{ij}} Y^{km}(g) \frac{\partial}{\partial g^{km}} - (X \leftrightarrow Y) \Big|_e$$

$$(*) = \sum_{ijklm} g^{ik} X_e^{kj} \frac{\partial}{\partial g^{ij}} g^{lm} Y_e^{nm} \frac{\partial}{\partial g^{km}} - (X \leftrightarrow Y) \Big|_e$$

$$= \sum_{ijklm} g^{ik} X_e^{kj} Y_e^{im} \frac{\partial}{\partial g^{jm}} - (X \leftrightarrow Y) \Big|_e$$

$$= \sum_{ijm} (X_e^{ij} Y_e^{im} - Y_e^{ij} X_e^{im}) \frac{\partial}{\partial g^{jm}}$$

$$= \sum_{ij} (X_e Y_e - Y_e X_e)^{im} \frac{\partial}{\partial g^{jm}}$$

$\Rightarrow [X_e, Y_e]$ ist der Kommutator von Matrizen! \square

Def. 5.11. Eine Lie-Gruppe G wirkt auf sich selbst durch Konjugation

$$G \longrightarrow \text{Diff}(G)$$

$$g \longmapsto (\psi_g: G \rightarrow G)$$

mit $\psi_g(a) = g \cdot a \cdot g^{-1}$.

Die induzierte Darstellung auf $\mathfrak{g} = \text{Te}G$ durch (158)
den push-forward $(\psi_g)_*$ heißt adjungierte

Darstellung:

$$\begin{aligned} \text{Ad}: G &\longrightarrow GL(\mathfrak{g}) \\ g &\longmapsto (\text{Ad}_g := (\psi_g)_*|_e: \mathfrak{g} \rightarrow \mathfrak{g}) \end{aligned}$$

Übungsaufgabe 25: Zeige, dass für $G = GL(n, \mathbb{R})$ die adjungierte Darstellung durch das Matrixprodukt

$$\begin{aligned} \text{Ad}_g X_e &= g \cdot X_e \cdot g^{-1} & X_e &\in \mathfrak{gl}(n, \mathbb{R}) \\ \text{gegeben ist.} & & g &\in GL(n, \mathbb{R}) \end{aligned}$$

Übungsaufgabe 26: Zeige, dass für $G = GL(n, \mathbb{R})$ der Fluss $\phi_t(e)$ des links-invarianten Vektorfeldes $X \in \mathfrak{X}_L(G)$ gegeben ist durch $\phi_t(e) = \exp\{tX_e\}$.

Weiters ist

$$\frac{d}{dt} \text{Ad}_{\exp\{tX_e\}} Y_e \Big|_{t=0} = [X_e, Y_e].$$

Def. 5.12: Der duale Vektorraum \mathfrak{g}^* von \mathfrak{g} heißt Lie-Koalgebra. Die adjungierte Darstellung von G auf \mathfrak{g} induziert auf \mathfrak{g}^* die koadjungierte Darstellung

$$\begin{aligned} \text{Ad}^*: G &\longrightarrow GL(\mathfrak{g}^*) \\ g &\longmapsto \text{Ad}_g^* \end{aligned}$$

wobei für $\xi \in \mathfrak{g}^*$, $g \in G$ gilt:

(15)

$$\text{Ad}_g^* \xi (X_e) := \xi (\text{Ad}_g^{-1}(X_e)), \quad \forall X_e \in \mathfrak{g}.$$

Übungsaufgabe 27: Wie wirkt Ad^* für $G = \text{GL}(n, \mathbb{R})$
auf $\mathfrak{g}^* = \mathfrak{gl}^*(n, \mathbb{R})$?

Bem.: \mathfrak{g}^* trägt die duale Struktur zu einer
Lie-Klammer $[\cdot, \cdot]: \mathfrak{g} \wedge \mathfrak{g} \rightarrow \mathfrak{g}$, d.h. eine
Lie-Koklammer $d: \mathfrak{g}^* \rightarrow \mathfrak{g}^* \wedge \mathfrak{g}^*$, die eine
Eigenschaft dual zur Jacobi-Identität erfüllt.

5.2. Orbiträume

Def. 5.13: Gegeben sei eine diff. Wirkung
 $\psi: G \rightarrow M$ einer Lie-Gruppe G auf eine
diff. MfLk M .

Der Orbit von G durch $p \in M$ ist

$$\mathcal{O}_p := \{ \psi_g(p) \in M \mid \forall g \in G \}.$$

Der Stabilisator von $p \in M$ (oder Isotropiegruppe,
kleine Gruppe (little group)) ist die
Untergruppe

$$G_p := \{ g \in G \mid \psi_g(p) = p \}.$$

Bsp 5.14: $M = \mathbb{R}^{2n} \cong \mathbb{C}^n$ mit Koordinaten

(160)

(z_1, \dots, z_n)

$$G = \mathbb{C}^\times = \mathbb{C} \setminus \{0\}$$

$$\psi: \mathbb{C}^\times \rightarrow \text{Diff}(\mathbb{C}^n)$$

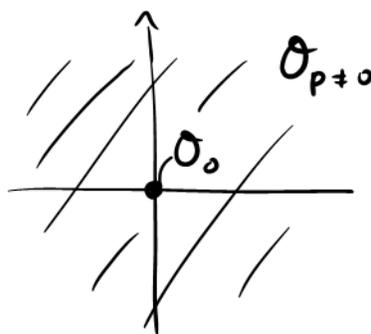
$$\lambda \mapsto \psi_\lambda(z_1, \dots, z_n) = (\lambda z_1, \dots, \lambda z_n)$$

Orbits:

$$\mathcal{O}_0 = \{0\}$$

$$\mathcal{O}_{(z_1, \dots, z_n) \neq 0} = \{(\lambda z_1, \dots, \lambda z_n) \in M \mid \lambda \in \mathbb{C}^\times\} \cong \mathbb{C}^\times$$

$n=1$:



Stabilisator:

$$G_0 = \mathbb{C}^\times$$

$$G_{p \neq 0} = \{1\}$$

Def 5.15: G wirkt auf M

- (a) transitiv, wenn es nur einen Orbit gibt,
- (b) frei, falls alle Stabilisatoren trivial sind,
- (c) lokal frei, falls alle Stabilisatoren diskret sind.

Bsp 5.14: Fortsetzung:

(161)

Die Wirkung $\varphi: \mathbb{C}^x \rightarrow \mathbb{C}^n$ ist nicht transitiv, nicht frei, nicht lokal frei.

Aus φ kann eine freie Wirkung gemacht werden, indem man den Ursprung aus \mathbb{C}^n nimmt:

$\varphi: \mathbb{C}^x \rightarrow \mathbb{C}^n \setminus \{0\}$ ist frei.

Für $n=1$ ist dann $\varphi: \mathbb{C}^x \rightarrow \mathbb{C}^x$ auch transitiv.

Def 5.16: Orbits von α definieren eine Äquivalenzrelation auf M : Zwei Punkt $p, q \in M$ sind äquivalent $p \sim q$, falls sie in gleichen Orbit liegen, d.h. $p \in \mathcal{O}_q$.

Der Raum aller Orbits $M/\alpha = M/\sim$ heißt Orbitraum, mit Projektion

$$\begin{aligned} \pi: M &\rightarrow M/\alpha, \\ p &\mapsto \mathcal{O}_p. \end{aligned}$$

Bem.: M/α wird üblicherweise mit der "schwächsten" Topologie ausgestattet, sodass π stetig ist, d.h. wir definieren $U \subset M/\alpha$ als offen, falls

$\pi^{-1}(U)$ offen ist. \Rightarrow Quotiententopologie.

(162)

Bsp 5.14 Fortsetzung

$$\pi: \mathbb{C}^n \rightarrow \mathbb{C}^n / \mathbb{C}^\times \cong \mathbb{C}P^n \cup \{0\}$$

$$0 \mapsto \mathcal{O}_0 = \{0\}$$

$$p \neq 0 \mapsto \mathcal{O}_p \cong \mathbb{C}^\times$$

Auf $\mathbb{C}P^n$ wird die Quotiententopologie zur üblichen Topologie. Auf ganz $\mathbb{C}^n / \mathbb{C}^\times$ ist sie aber nicht Hausdorff (die einzige offene Menge die 0 enthält ist ganz $\mathbb{C}^n / \mathbb{C}^\times$).

Satz 5.17: Eine kompakte Lie-Gruppe G wirke frei auf einer diff. MfLk M . Dann ist M/G eine diff.

MfLk und $\pi: M \rightarrow M/G$ ist ein prinzipales G -Bündel (d.h. die Fasern sind $\pi^{-1}(\mathcal{O}_p) \cong G$).

Bew. 5.17: siehe z.B. da Silva S. 143 \square

Bsp S. 18: Wirkung $\psi: S^1 \rightarrow \text{Diff}(S^{2n+1})$ definiert durch: (163)

Betrachte $S_R^{2n+1} \subset \mathbb{R}^{2n} = \mathbb{C}^n$, $R > 0$,

$$S_R^{2n+1} = \{ z = (z_1, \dots, z_n) \in \mathbb{C}^n \mid |z|^2 - R = 0 \},$$

$$\psi_\lambda(z) = \lambda \cdot z, \quad \lambda = e^{it} \in S^1.$$

$$(\psi_\lambda(S_R^{2n+1}) = S_R^{2n+1})$$

Diese Wirkung ist frei auf S_R^{2n+1} (der einzige Punkt in \mathbb{C}^n mit nicht-trivialem Stabilisator ist $0 \in \mathbb{C}^n$).

$\Rightarrow S_R^{2n+1} / S^1$ ist eine Mfkk.

Tatsächlich gilt

$$\begin{array}{ccc} S_R^{2n+1} / S^1 & \cong & \mathbb{C}P^n \\ \uparrow & & \uparrow \\ \text{von } S^1\text{-Wirkung} & & \text{kam von } \mathbb{C}^\times\text{-Wirkung} \\ \text{auf } S_R^{2n+1} & & \mathbb{C}^\times = \mathbb{R}_+ \times S^1 \text{ auf } \mathbb{C}^n \setminus \{0\} \end{array}$$

Bedingung $\underline{|z|^2 - R = 0} \Leftrightarrow \mathbb{R}_+$ -Äquivalenzrelation

5.3. Hamiltonsche Wirkung, Impulsabbildung (169)

Def. 5.19: Gegeben (M, ω) und eine Lie-Gruppe G die auf M diff. wirkt, $\psi: G \rightarrow \text{Diff}(M)$.
 ψ heißt symplektische Wirkung, wenn

$$\psi: G \longrightarrow \text{Symp}(M, \omega) \subset \text{Diff}(M).$$

Bem.: Nach Lemma 3.10 gilt folgende Korrespondenz:

$$\left. \begin{array}{l} \text{komplette symplektische} \\ \text{zeit-abh. Vektorfelder} \\ \text{auf } M \end{array} \right\} \begin{array}{l} \text{1-1} \\ \Leftrightarrow \end{array} \left. \begin{array}{l} \text{symplektische} \\ \text{Wirkung von } \mathbb{R} \\ \text{auf } M \end{array} \right\}$$

Eine symplektische Wirkung von G auf M bestimmt eine infinitesimale Wirkung von \mathfrak{g} :

Lemma 5.20: Eine symplektische Wirkung
 $\psi: G \rightarrow \text{Symp}(M, \omega)$ induziert einen
Lie-Algebren-Homomorphismus

$$\begin{aligned} \mathfrak{g} &\longrightarrow \mathfrak{X}(M, \omega) \\ \xi &\longmapsto X_\xi := \left. \frac{d}{dt} \psi(\exp(t\xi)) \right|_{t=0} \end{aligned}$$

Bem. 5.20: Da $\psi g \in \text{Symp}(M, \omega)$, $\forall g \in G$, ist X_ξ eine symplektisches Vektorfeld, d.h. $\mathcal{L}_{X_\xi} \omega$ ist

geschlossen.

(165)

Weiters gilt:

$$(*) \quad X_{\text{Ad}_g \zeta} = (\psi_g)^* (X_\zeta) := (\psi_g)_* (X_\zeta) \psi_g^{-1}$$

$$\begin{aligned} (\psi_g)_* X_\zeta (f)_{\psi_g^{-1}} &= X_\zeta (f \circ \psi_g)_{\psi_g^{-1}} = \left. \frac{d}{dt} \psi_{\exp(t\zeta)} \right|_{t=0} (f \circ \psi_g)_{\psi_g^{-1}} \\ &= \psi_{\exp(t\zeta)}_* \left(\left. \frac{d}{dt} \right|_{t=0} (f \circ \psi_g)_{\psi_g^{-1}} \right) \\ &= \left. \frac{d}{dt} (f \circ \psi_g \circ \psi_{\exp(t\zeta)} \circ \psi_g^{-1}) \right|_{t=0} \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} X_{\text{Ad}_g \zeta} (f) &= \left. \frac{d}{dt} \psi_{\exp(t \text{Ad}_g \zeta)} \right|_{t=0} f = \\ &= \psi_{\exp(t \text{Ad}_g \zeta)}_* \left(\left. \frac{d}{dt} \right|_{t=0} f \right) \\ &= \left. \frac{d}{dt} (f \circ \underbrace{\psi_{\exp(t \text{Ad}_g^{-1} \zeta)}}_{g \exp(t\zeta) g^{-1}}) \right|_{t=0} \\ &= \left. \frac{d}{dt} (f \circ \psi_g \circ \psi_{\exp(t\zeta)} \circ \psi_g^{-1}) \right|_{t=0} \end{aligned}$$

In (*) setze $g = \exp(s\eta)$ und $\left. \frac{d}{ds} \right|_{s=0}$:

$$X_{[\eta, \zeta]} = [X_\eta, X_\zeta]$$

\Rightarrow Lie-Algebra-Homomorphismus \square

Einschub: Chevalley Kohomologie oder Lie-Algebra Kohomologie

Def / Lemma: \mathfrak{g} sei eine Lie-Algebra und

$$C^k := \Lambda^k \mathfrak{g}^* = \{ \mathfrak{g} \wedge \dots \wedge \mathfrak{g} \rightarrow \mathbb{R} \}$$

der Vektorraum der alternierenden k -Linearformen. Die lineare Abbildung

$$\delta: C^k \rightarrow C^{k+1}, \quad \delta \sigma = 0 \text{ f\u00fcr } \sigma \in C^0 \text{ und}$$

$$\delta \sigma(\xi_0, \dots, \xi_k) := \sum_{i < j} (-1)^{i+j} \sigma([\xi_i, \xi_j], \xi_0, \dots, \hat{\xi}_i, \dots, \hat{\xi}_j, \dots, \xi_k)$$

wobei $\sigma \in C^k, \xi_i \in \mathfrak{g}$, ist ein Differential, d.h. $\delta^2 = 0$.

Def: Die zugeh\u00f6rige Kohomologie des Komplexes

$$C^0 \xrightarrow{\delta} C^1 \xrightarrow{\delta} C^2 \rightarrow \dots$$

mit
$$H^k(\mathfrak{g}, \mathbb{R}) := \frac{\text{Kern}(C^k \xrightarrow{\delta} C^{k+1})}{\text{Bild}(C^{k-1} \xrightarrow{\delta} C^k)}$$

he\u00df\u00fct Chevalley Kohomologie (oder Lie Algebra Kohom.)

Bem.: $H^1(\mathfrak{g}, \mathbb{R})$: $\delta \sigma(\xi_0, \xi_1) = \underline{\delta([\xi_0, \xi_1])} = 0$
mod $\sigma(\xi_0) = \delta \lambda(\xi_0) = 0$

$$M^2(\mathfrak{g}, \mathbb{R}):$$

$$\delta z(\xi_0, \xi_1, \xi_2) = -\tau([\xi_0, \xi_1], \xi_2) + \tau([\xi_0, \xi_2], \xi_1) - \tau([\xi_1, \xi_2], \xi_0) = 0$$

$$\text{mod } \tau(\xi_0, \xi_1) = \delta\sigma(\xi_0, \xi_1) = -\sigma([\xi_0, \xi_1])$$

Def. 5.21: Eine symplektische Wirkung von G auf (M, ω) heißt schwach Hamiltonsch, falls das zugehörige Vektorfeld X_ξ (aus Lemma 5.10) ein Hamiltonsches Vektorfeld ist, d.h. falls eine lineare Abbildung

$$\begin{aligned} \mu^*: \mathfrak{g} &\rightarrow \mathcal{F}(M) \\ \xi &\mapsto H_\xi \end{aligned}$$

existiert mit $dH_\xi = \iota_{X_\xi} \omega$.

Wenn μ^* ein Lie-Algebra-Homomorphismus ist, d.h.

$$H_{[\xi, \eta]} = \{H_\xi, H_\eta\},$$

dann heißt die Wirkung Hamiltonsch, und μ^* heißt Koimpulsabbildung.

Was ist das Kriterium für eine Hamiltonsche 168
Wirkung?

Lemma 5.22.: Gegeben sei eine schwach Hamiltonsche
Wirkung mit linearen Abbildung
 $\xi \mapsto H_\xi$, $\iota_{X_\xi} \omega = dH_\xi$. Dann existiert
eine eindeutige Abbildung $\tau: \mathfrak{g} \wedge \mathfrak{g} \rightarrow \mathbb{R}$,
sodass $\forall \xi, \eta \in \mathfrak{g}$ gilt:

$$\tau(\xi, \eta) = \{H_\xi, H_\eta\} - H_{[\xi, \eta]}.$$

τ ist ein (Chevalley-) Kozykel, d.h.:

$$\delta\tau(\xi_0, \xi_1, \xi_2) = 0.$$

Bew. 5.22: (a) Wir schreiben $X_\xi = X_{H_\xi}$ wegen $\iota_{X_\xi} \omega = dH_\xi$:

$$X_{H_{[\xi, \eta]}} = X_{[\xi, \eta]} = [X_\xi, X_\eta] = [X_{H_\xi}, X_{H_\eta}] =$$

$$\stackrel{\text{Satz 2.20}}{=} X_{\{H_\xi, H_\eta\}}.$$

Satz 2.20

$$\Rightarrow \{H_\xi, H_\eta\} - H_{[\xi, \eta]} =: \tau(\xi, \eta) \text{ ist konstant.}$$

$$\Rightarrow \{H_{[\xi, \eta]}, H_\xi\} = \{\{H_\xi, H_\eta\}, H_\xi\}$$

$$(b) \text{ linke Seite} = \tau([\xi, \eta], \xi) + H_{[[\xi, \eta], \xi]}$$

Die Kozykel-Eigenschaft folgt aus (169)
der Jacobi-Identität für $\{.,.\}$ und $[.,.]$.
□

Lemma 5.23: Eine schwach Hamiltonsche
Wirkung ist genau dann Hamiltonsch,
wenn der Kozykel $\tau: \mathfrak{g} \wedge \mathfrak{g} \rightarrow \mathbb{R}$
 δ -exakt ist, d.h. $\exists \phi: \mathfrak{g} \rightarrow \mathbb{R}$, sodass
$$\tau(\xi, \eta) = \delta\phi(\xi, \eta) = -\phi([\xi, \eta]).$$

Bew. 5.23:

Setze $\tilde{H}_\xi = H_\xi - \phi(\xi)$:

$$\begin{aligned} \{\tilde{H}_\xi, \tilde{H}_\eta\} &= \{H_\xi, H_\eta\} = H_{[\xi, \eta]} - \phi([\xi, \eta]) \\ &= \tilde{H}_{[\xi, \eta]} \quad \square \end{aligned}$$

Bem 5.24: Eine schwach Hamiltonsch Wirkung
bestimmt also eine Klasse
 $[\tau] \in H^2(\mathfrak{g}, \mathbb{R})$ in der 2-ten Chevalley
Kohomologie. Wenn sie trivial ist,

dann ist die Wirkung hamiltonsch. (179)

Bem.: Die Abbildung $\mu^*: \mathfrak{g} \rightarrow H_{\mathfrak{g}}$
ist linear: $H_{\mathfrak{g}}(p) = \mu(p) \cdot \xi$ mit $\mu(p) \in \mathbb{F}(M) \otimes \mathfrak{g}^*$

Anders gesagt: $\mu: M \rightarrow \mathfrak{g}^*$.

Satz 5.25: Eine Wirkung von G auf M ist
genau dann hamiltonsch, wenn
eine diff. Abbildung

$$\mu: M \rightarrow \mathfrak{g}^*$$

existiert, sodass

(1) $\mu(p) \cdot \xi = H_{\mathfrak{g}}(p)$ eine hamiltonsche
Funktion zum Vektorfeld $X_{\mathfrak{g}}$ ist,

$$\iota_{X_{\mathfrak{g}}} \omega = d\mu(p) \cdot \xi,$$

(2) μ ist $\bar{\alpha}$ -equivariant bzgl. der
Wirkung $\psi: G \rightarrow \text{Symp}(M, \omega)$:

$$\mu \circ \psi_g = \text{Ad}_g^* \circ \mu \quad \forall g \in G.$$

Def. 5.26: Die diff. Abbildung

(17)

$$\mu: M \rightarrow \mathfrak{g}^*$$

mit den Eigenschaften (1) und (2) aus Satz 5.25 heißt Impulsabbildung zur Hamiltonschen Wirkung G auf (M, ω) .

(M, ω, G, μ) heißt Hamiltonscher G -Raum.

Bew. 5.25: zu zeigen:

Hamiltonsche Wirkung

↓
Koimpulsabbildung

$$\mu^*: \mathfrak{g} \rightarrow \mathcal{F}(M), \xi \mapsto H_\xi$$

ist Lie-Alg.-Homomorphismus:

$$H_{[\xi, \eta]} = \{H_\xi, H_\eta\} \quad (*) \iff \mu \circ \psi_g = \text{Ad}_g^* \circ \mu \quad (**)$$

Impulsabbildung

$$\mu: M \rightarrow \mathfrak{g}^*$$

ist \bar{G} -equivariant:

$$p \in M, \xi \in \mathfrak{g}: \quad \mu(p)(\xi) =: H_\xi(p) \quad \text{mit} \quad H_\xi = \mu^*(\xi)$$

Zuerst (*) integrieren:

$$\bullet \text{ mit } \frac{d}{dt} \text{Ad}_{\exp(t\xi)} \eta \Big|_{t=0} = [\xi, \eta] \quad (\ddot{U}26)$$

$$\bullet \{H_\xi, H_\eta\} = \omega(X_\xi, X_\eta) = -\iota_{X_\eta} \omega(X_\xi) = -dH_\eta(X_\xi) \\ = -X_\xi(H_\eta)$$

$$\frac{d}{dt} H_\eta \circ \psi_{\exp(t\xi)} \Big|_{t=0} = dH_\eta(X_\xi)$$

daher: (*) $\Leftrightarrow H_{\text{Ad}_g^{-1}\eta} = H_\eta \circ \psi_g$

nun mit der Impulsabbildung $H_\eta(p) = \mu(p)(\eta)$:

$$H_{\text{Ad}_g^{-1}\eta}(p) = \mu(p)(\text{Ad}_g^{-1}\eta) = \text{Ad}_g^* \mu(p)(\eta)$$

"
 $H_\eta(\psi_g(p)) = \mu(\psi_g(p))(\eta) \quad \forall \eta \in \mathfrak{g}, p \in M$

$$\Rightarrow \text{Ad}_g^* \mu(p) = \mu(\psi_g(p)) \quad \square$$

Bem.: Die Impulsabbildung ist die Verallgemeinerung der Hamiltonschen Funktion für Lie-Gruppen.

Bsp. 5.18 nochmal:

Wir betrachten die Wirkung von S^1 auf $S_R^{2n-1} \subset \mathbb{C}^n$, $\psi: S^1 \rightarrow \text{Diff}(S_R^{2n-1})$.

S_R^{2n-1} war definiert als $\{|z|^2 - R = 0\} \subset \mathbb{C}^n$.

Tatsächlich kann die Wirkung ψ auf \mathbb{C}^n gehoben werden: $\psi_\lambda(z, \bar{z}) = (\lambda \cdot z, \bar{\lambda} \bar{z})$ ist eine sympl. Wirkung auf $(\mathbb{C}^n, \omega = \frac{i}{2} \sum_{i=1}^n dz_i \wedge d\bar{z}_i)$.

Das zugehörige symplektische Vektorfeld ist: (173)

$$\begin{aligned}
 X_{\mathcal{H}}(z, \bar{z}) &= \sum_{i=1}^n X_t^i(z, \bar{z}) \partial_{z_i} + \bar{X}^i(z, \bar{z}) \partial_{\bar{z}_i} = \\
 &= \sum_{i=1}^n \left. \frac{d\psi e^{it\mathcal{H}}}{dt} \right|_{t=0} \partial_{z_i} + \text{c.c.} = \\
 &= \sum_{i=1}^n \mathcal{H}(iz_i \partial_{z_i} - i\bar{z}_i \partial_{\bar{z}_i}) \quad \mathcal{H} \in \mathbb{R} \cong \mathfrak{a}
 \end{aligned}$$

$X_{\mathcal{H}}$ ist ein Hamiltonsches Vektorfeld:

$$\begin{aligned}
 \iota_{X_t} \omega &= \frac{i}{2} \sum_{i=1}^n \mathcal{H} (iz_i d\bar{z}_i + i\bar{z}_i dz_i) \\
 &= -\frac{\mathcal{H}}{2} \sum_{i=1}^n (z_i d\bar{z}_i + \bar{z}_i dz_i) =
 \end{aligned}$$

$$= d\left(-\frac{\mathcal{H}}{2}(|z|^2 - R)\right)$$

\uparrow $R \in \mathbb{R} \cong \mathfrak{a}^*$ beliebig gewählt

$$\Rightarrow \mu: \mathbb{C}^n \rightarrow \mathfrak{a}^* \cong \mathbb{R}$$

$$z \mapsto -\frac{1}{2}(|z|^2 - R)$$

ist die Impulseabbildung zur Wirkung ψ auf \mathbb{C}^n .

$$\Rightarrow S_R^{2n-1} = \mu^{-1}(0) \quad \text{für } R > 0.$$

Ist die Impulsabbildung eindeutig bestimmt? (174)

Satz 5.27: Die Impulsabbildung $\mu: \Pi \rightarrow \mathfrak{g}^*$ für eine Hamiltonsche Wirkung einer kompakten Lie-Gruppe G auf (M, ω) ist eindeutig bis auf Addition eines Elements in $H'(\mathfrak{g}, \mathbb{R})$.

Bem.: Wir haben gesehen, dass $H'(\mathfrak{g}, \mathbb{R})$ alle Elemente in \mathfrak{g}^* enthält, die $[\mathfrak{g}, \mathfrak{g}]$ vernichten,

d.h. $H'(\mathfrak{g}, \mathbb{R}) = \text{Ann}([\mathfrak{g}, \mathfrak{g}]) \dots$ Annulator von $[\mathfrak{g}, \mathfrak{g}]$

Abelsche Lie-Gruppe: $[\mathfrak{g}, \mathfrak{g}] = 0 \Leftrightarrow H'(\mathfrak{g}, \mathbb{R}) = \mathfrak{g}^*$

Halbeinfache Lie-Gruppe: $[\mathfrak{g}, \mathfrak{g}] = \mathfrak{g} \Leftrightarrow H'(\mathfrak{g}, \mathbb{R}) = 0$

Cor. 5.28: Für halb-einfache kompakte Lie-Gruppen ist die Impulsabbildung eindeutig.

Bew 5.27: μ_1 und μ_2 seien zwei Impulsabb. zur Hamiltonschen Wirkung mit Vektorfeld X_ξ . Setze:

$$H_{1\xi}(p) = \mu_1(p)(\xi), \quad H_{2\xi}(p) = \mu_2(p)(\xi)$$

$$dH_{1\xi} - dH_{2\xi} = \iota_{X_\xi} \omega - \iota_{X_\xi} \omega = 0$$

$$\Rightarrow H_{1\zeta} - H_{2\zeta} = c(\zeta) = \text{konstant}$$

$$\Rightarrow c \in \mathfrak{g}^*$$

$\mu_1^x: \mathfrak{g} \rightarrow H_{1\mathfrak{g}}, \mu_2^x: \mathfrak{g} \rightarrow H_{2\mathfrak{g}}$ sind beides

Lie-Algebra-Homomorphismen:

$$H_{1[\zeta, \eta]} - H_{2[\zeta, \eta]} = c([\zeta, \eta])$$

$$= \{H_{1\zeta}, H_{1\eta}\} - \{H_{2\zeta}, H_{2\eta}\} = 0$$

$\underset{H_{1\zeta} - c(\zeta)}{H_{2\zeta}}$

$$\Rightarrow c([\zeta, \eta]) = 0 \quad \forall \zeta, \eta \in \mathfrak{g}$$

$$\Rightarrow c \in \text{Ann}([\mathfrak{g}, \mathfrak{g}]) = H'(\mathfrak{g}, \mathbb{R}) \quad \square$$