

Übungen zur Vorlesung
Kanonische Formulierung der ART
von DOMENICO GIULINI

Blatt 1

Aufgabe 1

Sei (M, g) eine Semi-Riemann'sche Mannigfaltigkeit und $X, Y \in T_p(M)$ zwei Tangentialvektoren am Punkte $p \in M$ die eine nicht-entartete zweidimensionale Ebene aufspannen. (Zur Erinnerung: „Nicht entartet“ heißt, dass $g|_{\text{Span}\{X, Y\}}$ nicht ausgeartet ist. Das ist gleichbedeutend damit, dass die Ebene $\text{Span}\{X, Y\}$ nicht lichtartig ist.) Die Schnittkrümmung am Punkte p parallel zu $\text{Span}\{X, Y\}$ wurde in der Vorlesung definiert durch

$$K(X, Y) := \frac{\text{Riem}(X, Y, X, Y)}{g(X, X)g(Y, Y) - [g(X, Y)]^2}. \quad (1)$$

Zeigen Sie: $K(X', Y') = K(X, Y)$ falls $\text{Span}\{X', Y'\} = \text{Span}\{X, Y\}$.

Zeigen Sie weiter: Seien $W, X, Y, Z \in T_p(M)$ paarweise orthogonal und W nicht lichtartig, und bezeichnet G den Einstein-Tensor, dann

$$G(W, W) = -g(W, W) [K(X, Y) + K(Y, Z) + K(Z, X)]. \quad (2)$$

Aufgabe 2

Sei $L : \mathbb{R}^n \times \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}$, $(q, v) \mapsto L(q, v)$, eine Lagrange-Funktion eines dynamischen Systems mit n Freiheitsgraden. (Wir schreiben $q = (q^1, \dots, q^n)$ und $v = (v^1, \dots, v^n)$.) Zeigen Sie, dass die Euler-Lagrange-Gleichungen für eine Bahnkurve $(q, v) = (x(t), \dot{x}(t))$ gegeben ist durch (Summenkonvention)

$$H_{ab}(x, \dot{x}) \ddot{x}^b = V_a(x, \dot{x}), \quad (3a)$$

wobei

$$H_{ab}(x, \dot{x}) := \left. \frac{\partial^2 L}{\partial v^a \partial v^b} \right|_{\substack{q=x(t) \\ v=\dot{x}(t)}}, \quad (3b)$$

$$V_a(x, \dot{x}) := \left(\frac{\partial L}{\partial q^a} - \frac{\partial^2 L}{\partial v^a \partial q^b} v^b \right) \Big|_{\substack{q=x(t) \\ v=\dot{x}(t)}}. \quad (3c)$$

Diese Gleichung kann in einer Umgebung eines Punktes $(q = x, v = \dot{x})$ nach \ddot{q} aufgelöst werden, wenn die Matrix $H_{ab}(q, v)$ dort invertierbar ist.

Wir nehmen an, dass dies **nicht** der Fall sei und stattdessen in dem uns interessierenden Bereich $\text{Rang}\{H_{ab}\}(q, v) = r < n$ mit konstantem r gilt. Zeigen Sie: Ist $x(t)$ eine Lösung der Euler-Lagrange-Gleichung, dann verläuft (x, \dot{x}) auf der Untermenge

$$\Sigma = \{(q, v) \in \mathbb{R}^{2n} \mid \phi_\alpha(q, v) := K_\alpha^a(q, v)V_a(q, v) = 0, \quad \alpha = 1, \dots, n-r\} \quad (4)$$

von der wir voraussetzen, dass sie eine Untermannigfaltigkeit ist. Hierbei spannen die $n-r$ Vektoren $K_\alpha(q, v) = (K_\alpha^1(q, v), \dots, K_\alpha^n(q, v))$ gerade den Kern der Matrix $H_{ab}(q, v)$ auf.

Wir wollen nun zur Hamilton'schen Formulierung übergehen und betrachten dazu die Abbildung

$$F: \mathbb{R}^n \times \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}^n \times \mathbb{R}^n, \quad (5)$$

$$F(q, v) = \left(q, \frac{\partial L}{\partial \dot{q}} \right) =: (q, p).$$

Dabei haben wir wie üblich die 2. (\mathbb{R}^n -wertige) Komponente dieser Abbildung den Impuls genannt,

$$p_a(q, v) = \frac{\partial L(q, v)}{\partial v^a}. \quad (6)$$

Dann gilt

$$\frac{\partial p_a(q, v)}{\partial v^b} = H_{ab}(q, v). \quad (7)$$

Da $\{H_{ab}\}$ Rang $r < n$ besitzt hat auch die Jacobi-Matrix von F nicht Höchststrang sondern Rang $n+r$. Also ist (unter geeigneten Regularitätsannahmen, die wir als erfüllt annehmen wollen) $\mathcal{C} := \text{Bild}(F) \subset \mathbb{R}^{2n}$ eine Untermannigfaltigkeit der Kodimension $n-r$. Diese nennt man üblicherweise die *Constraint-Fläche*.

Zeigen Sie, dass die Energiefunktion

$$E(q, v) := p_a(q, v)v^a - L(q, v) \quad (8)$$

nur über $p(q, v)$ von v abhängt, es also eine Funktion $H_0: \mathbb{R}^{2n} \supset \mathcal{C} \rightarrow \mathbb{R}$ gibt, so dass $E(q, v)|_{\mathcal{C}} = H_0(q, p(q, \dot{q}))$.

Jede glatte Fortsetzung H von H_0 auf ganz \mathbb{R}^{2n} (oder zumindest eine offene Umgebung von $\mathcal{C} \subset \mathbb{R}^{2n}$) kann man Hamiltonfunktion nennen. Um die Willkür dieser Fortsetzung und deren Implikationen zu verstehen, gehen wir wie folgt vor: Nach Voraussetzung ist $\mathcal{C} \subset \mathbb{R}^{2n}$ eine glatte Untermannigfaltigkeit der Kodimension $s := n-r$. Dann gibt es (zumindest lokal) s glatte Funktionen $\phi_m(q, p)$, $m \in \{1, \dots, s\}$, so dass $\mathcal{C} = \{(q, p) \in \mathbb{R}^{2n} \mid \phi_1(q, p) = \dots = \phi_s(q, p) = 0\}$.

Zeigen Sie: Jede glatte Funktion $f : \mathbb{R}^{2n} \rightarrow \mathbb{R}$ mit $f|_C \equiv 0$ besitzt lokal eine Darstellung (Summenkonvention)

$$f(q, p) = \lambda^m(q, p)\phi_m(q, p), \quad (9)$$

wobei die λ_m ($m = 1, \dots, s$) glatte lokale Funktionen sind die nun f relativ zu den gewählten ϕ_m charakterisieren.

Zeigen Sie weiter: Die allgemeinste Hamiltonfunktion hat die Form

$$H = H_0 + \lambda^m \phi_m \quad (10)$$

wobei hier H_0 irgendeine, fest gewählte glatte Fortsetzung des obigen H_0 sein möge. Stellen die Bewegungsgleichungen zu dieser Hamiltonfunktion auf. Wie interpretieren Sie die in den λ^m liegende Willkür?