

Charakterisierung nichtlinearer (Hamiltonscher) Systeme

Janne Soetbeer

25. November 2012

1 Klassische Mechanik

1.1 Newton und Lagrange

In der klassischen Mechanik nach Newton beruht eine Systembeschreibung auf Ort und Geschwindigkeit eines Partikels als Funktion der Zeit. Dabei wird die Mechanik eines Teilchens durch Kräfte bestimmt. Sodass eine Kraft die Ursache der Bewegung eines Körpers entlang der Zeitachse darstellt. Diese Betrachtungsweise kann jedoch lediglich auf Initialsysteme verwendet werden.

Das Hamiltonsche System baut hingegen auf dem Prinzip der kleinsten Wirkung auf. Dabei wird ein System immer den Weg der kleinsten Wirkung wählen um von Zustand x_0 in den Zustand x_1 zu gelangen. Der Vorteil des Wirkungsprinzips beruht darauf, dass dieses unabhängig von einem Koordinatensystem gilt.

Betrachten wir alle möglichen Wege eines Teilchens zwischen zwei festen Zuständen x_0 und x_1 , so kann das Wirkungsintegral für die Funktion L wie folgt formuliert werden:

$$\delta \int_{t_0}^{t_1} L(x, x', t) dt = 0$$

Dabei beschreibt die Lagrangefunktion $L(x, x', t)$ das System.

Nun werden die verschiedenen möglichen Bahnvorläufe durch Variation von Ort und Impuls mathematisch beschrieben.

$$\int_{t_0}^{t_1} L(x + h, x' + h', t) - L(x, x', t) dt = 0$$

Mithilfe der Lagrange-Gleichung kann also die Funktion $L(x, x', t)$ und somit die Wirkung minimiert werden.

$$\frac{dL}{dx} - \frac{dL}{dt} \left(\frac{dL}{dx'} \right) = 0$$

Diese Gleichung ermöglicht es nun ein beschreibendes Gleichungssystem aufzustellen, das es zu lösen gilt, um die Mechanik von Teilchen beschreiben zu können.

1.2 Hamilton

Mithilfe der Legendre Transformation gelangt man von der Lagrangedarstellung in die Hamiltonsche Darstellung eines mechanischen Systems. Dabei erreicht eine Transformation die Darstellung derselben Bewegungskurve durch andere Variablen.

Somit überführt die Legendre Transformation ein zu lösendes Problem aus dem Konfigurationsraum in den Phasenraum.

$L(x, \dot{x}, t) \longrightarrow H(x, p, t)$, wobei p der konjugierte Impuls $p = \frac{dL}{d\dot{x}}$ sei.

Damit erhalten wir nun die Hamiltonfunktion $H(x, p, t)$, für welche aufgrund der vorher eingeführten Lagrange Gleichung, folgende Hamiltonschen Bewegungsgleichungen gelten:

$$\dot{x} = \frac{\partial H}{\partial p}, \quad \dot{p} = -\frac{\partial H}{\partial x}$$

Der Phasenraum, in dem die Hamilton Gleichung lebt, wird also charakterisiert durch x_n und p_n aller n betrachteten Teilchen.

Der Vorteil des Hamilton formalismus beruht nun darauf, dass es eine Reihe von Transformationen gibt, die uns die mathematische Beschreibung eines Problems erleichtert und nach welcher die Hamilton Gleichung erhalten bleibt. Eine solche Transformation wird auch eine *kanonische Transformation* genannt.

Im nächsten Schritt muss eine solche kanonische Transformation gefunden werden. Dazu wird eine *erzeugende Funktion* benötigt.