

0.1 Równania ruchu dla nieciągłych hamiltonianów

Zakładamy, że H jest nieciągłe (ale tylko w położeniach i czasie) na pewnych gładkich powierzchniach.

Rozważmy problem wariacyjny

$$\delta \int p_\mu dx^\mu \quad (1)$$

gdzie $p_t = -H(p_i, x_i, t)$. Jeśli trajektoria nie przechodzi przez powierzchnie nieciągłości H to

$$\delta \int_p^k p_\mu dx^\mu = \int \delta p_\mu dx^\mu + \int p_\mu d\delta x^\mu = \int \delta p_\mu dx^\mu - \int \delta x^\mu dp_\mu + p_\mu \delta x^\mu \Big|_p^k \quad (2)$$

Korzystając $\delta p_t = -\frac{\partial H}{\partial x^i} \delta x^i - \frac{\partial H}{\partial t} \delta t - \frac{\partial H}{\partial p_i} \delta p_i$ dostajemy

$$\delta \int p_\mu dx^\mu = \int \delta p_i \left(dx^i - \frac{\partial H}{\partial p_i} dt \right) + \int \delta x_i \left(-dp_i - \frac{\partial H}{\partial x^i} dt \right) + \int \delta t \left(-dp_t - \frac{\partial H}{\partial t} dt \right) + p_\mu \delta x^\mu \Big|_p^k \quad (3)$$

W tym przypadku wariacje przy założeniu, że δx^μ znika na końcach (ustalone punkty końcowe) jest równoważna równaniu Hamiltona. Ostatnie równanie jest automatycznie spełnione gdy zachodzą równania Hamiltona.

Założmy, że trajektoria przecina powierzchnię skokowej zmiany H . Powierzchnia ta wyznaczona jest równaniem $f(x^\mu) = 0$ (może być zależna od czasu). Podzielmy całkę na dwie części

$$\int_p^k p_\mu dx^\mu = \int_p^s p_\mu dx^\mu + \int_s^k p_\mu dx^\mu \quad (4)$$

gdzie punkt s wyznaczony jest równaniem $f(x^\mu) = 0$.

$$\delta \int p_\mu dx^\mu = \quad (5)$$

$$= \int_p^s \delta p_i \left(dx^i - \frac{\partial H}{\partial p_i} dt \right) + \int_p^s \delta x_i \left(-dp_i - \frac{\partial H}{\partial x^i} dt \right) + \int_p^s \delta t \left(-dp_t - \frac{\partial H}{\partial t} dt \right) + p_\mu \delta x^\mu \Big|_p^s \quad (6)$$

$$= \int_s^k \delta p_i \left(dx^i - \frac{\partial H}{\partial p_i} dt \right) + \int_s^k \delta x_i \left(-dp_i - \frac{\partial H}{\partial x^i} dt \right) + \int_s^k \delta t \left(-dp_t - \frac{\partial H}{\partial t} dt \right) + p_\mu \delta x^\mu \Big|_s^k \quad (7)$$

$$(8)$$

Nie możemy założyć, że p_μ jest ciągle na powierzchni zmiany (ale trajektoria ma być ciągła) a więc człony bez całki dają

$$p_\mu(k) \delta x^\mu(k) + (p_\mu^-(s) - p_\mu^+(s)) \delta x^\mu(s) - p_\mu(p) \delta x^\mu(p) = (p_\mu^-(s) - p_\mu^+(s)) \delta x^\mu(s) \quad (9)$$

Tym razem tylko $x^\mu(k)$ oraz $x^\mu(p)$ są ustalone. Przez $p_\mu^\pm(s)$ oznaczamy wartości pędów przed i po przejściu przez powierzchnię. Ponieważ przy zmianie trajektorii punkt s jest cały czas wyznaczony przez $f = 0$ (tak dzielimy całkę) to wariacje spełniają

$$0 = \delta f = \frac{\partial f}{\partial x^\mu} \delta x^\mu(s) \quad (10)$$

Stąd

$$p_\mu^-(s) - p_\mu^+(s) = \lambda \frac{\partial f}{\partial x^\mu}(x^\mu(s)) \quad (11)$$

Poza tym punktem mamy równania Hamiltona. Analogiczne wzory zachodzą przy wielokrotnym przechodzeniu przez powierzchnię zmiany H . Wzory te determinują ewolucję razem z równaniem $p_t = -H(p_i, x^i, t)$.