

L'Hamiltoniana dell'Oscillatore armonico è:

$$H(q, p) = \frac{1}{2m} p^2 + \frac{m\omega^2}{2} q^2$$

Consideriamo il riscalamento $p = \sqrt{m} \bar{p}$, $q = \frac{1}{\sqrt{m}} \bar{q}$

\Rightarrow si ottiene l'Hamiltoniana:

$$\bar{H}(\bar{q}, \bar{p}) = \frac{1}{2} (\bar{p}^2 + \omega^2 \bar{q}^2)$$

Sia ora l'ulteriore riscalamento $\bar{p} = \sqrt{\omega} \bar{\bar{p}}$, $\bar{q} = \frac{1}{\sqrt{\omega}} \bar{\bar{q}}$

\Rightarrow si ottiene l'Hamiltoniana:

$$\bar{\bar{H}}(\bar{\bar{q}}, \bar{\bar{p}}) = \frac{1}{2} \omega (\bar{\bar{p}}^2 + \bar{\bar{q}}^2)$$

Poniamo ora $\bar{\bar{q}} = \sqrt{2I} \cos \varphi$, $\bar{\bar{p}} = \sqrt{2I} \sin \varphi$

\Rightarrow si ottiene l'Hamiltoniana:

$$K(I) = \omega I$$

\Rightarrow il campo Hamiltoniano è $X_K = (\omega I, 0)$

\Rightarrow le equazioni di Hamilton sono:

$$\dot{\varphi} = 0, \quad \dot{I} = \omega$$

$\Rightarrow I$ è I.P. di K e si ha che date le condizioni iniziali $I(0) = I_0$, $\varphi(0) = \varphi_0$ si può integrare facilmente:

$$I(t) = I_0, \quad \varphi(t) = \varphi_0 + \omega t$$

È possibile determinare una trasformazione canonica (non necessariamente simplettica) che coniughi una Hamiltoniana H in un'altra Hamiltoniana \tilde{H} t.c. che \tilde{H} sia integrabile?

Usando, ad esempio, le funzioni generatrici, si può cercare di coniugare una data Hamiltoniana ad un'altra che dipenda **SOLO DAI MOMENTI** (e, quindi, t.c. le nuove equazioni di Hamilton siano:

$$\dot{q}^i = \frac{\partial H}{\partial p_i}(p), \quad \dot{p}_i = 0 \quad \forall i = 1, \dots, n$$

In tal caso **TUTTI I NUOVI MOMENTI SONO I.P.**

INDIPENDENTI ed IN INVOLUZIONE \Rightarrow i loro insiemi di livelli contengono le orbite, le quali sono del tipo:

$$p_i(t) = p_0^i, \quad q^i(t) = q_0^i + t \frac{\partial H}{\partial p_i}(p)$$

Def. (**Campo Hamiltoniano completamente integrabile**):

Un sistema Hamiltoniano $(M \subseteq \mathbb{R}^{2n}, H)$ è detto **COMPLETAMENTE INTEGRABILE** se \exists trasformazione canonica di un aperto invariante $\tilde{M} \subseteq M$ in se che coniughi H ad un'Hamiltoniana **dipendente solo dai momenti**

Def. (**Campo Hamiltoniano integrabile secondo Liouville**):

Un sistema Hamiltoniano $(M \subseteq \mathbb{R}^{2n}, H)$ è detto **INTEGRABILE SECONDO LIOUVILLE** nell'aperto invariante $\tilde{M} \subseteq M$ se $\exists (q, p) = w(\varphi, I)$ simplettomorfismo definito su $\pi^n \times B$, $B \subseteq \mathbb{R}^n$ aperto t.c.:

$$1) \tilde{M} \cong w(\pi^n \times B)$$

$$2) K = H \circ w \text{ è funzione delle sole } I$$

Se applichiamo le tecniche viste in precedenza usando il metodo delle funzioni generatrici di tipo S otteniamo la cosiddetta **EQUAZIONE RIDOTTA DI HAMILTON-SAKOBI**:

$$H(q, \frac{\partial S}{\partial q}(q, \tilde{p})) = h(\tilde{p})$$

con la condizione di invertibilità $\det D^2_S \neq 0$ in cui S, h sono incognite

Def. (**Integrale Completo dell'equazione ridotta**):

Si dice **INTEGRALE COMPLETO** dell'equazione ridotta di Hamilton-Sakobi ogni famiglia di soluzioni

$$S(q_1, \dots, q_n, \alpha_1, \dots, \alpha_n), h(\alpha_1, \dots, \alpha_n)$$

dipendente da n parametri reali $\alpha_1, \dots, \alpha_n$ t.c.

$$\det D^2_S \neq 0$$

Proposizione:

Sia $S(q_1, \dots, q_n, \alpha_1, \dots, \alpha_n), h(\alpha_1, \dots, \alpha_n)$ un integrale completo dell'eq. ridotta di H-S. Allora la funzione generatrice $S(q, \tilde{p})$ (in cui le costanti dell'integrale completo sono considerate come momenti) genera una trasformazione canonica

$$(q, p) = w(\tilde{q}, \tilde{p})$$

che muta H in $h(\tilde{p})$.

esempio (Oscillatore armonico):

$H(q, p) = \frac{1}{2} (p^2 + \omega^2 q^2) \Rightarrow$ l'eq. di H-S associata è:

$$\frac{1}{2} \left(\frac{\partial S}{\partial q} \right)^2 + \frac{1}{2} \omega^2 q^2 = h$$

$$\Rightarrow \frac{\partial S}{\partial q} = \pm \sqrt{2h - \omega^2 q^2}$$

poniamo $h = \alpha \omega$:

$$\frac{\partial S}{\partial q} = \pm \sqrt{2\alpha\omega - \omega^2 q^2}$$

$$\Rightarrow S(\alpha, q) = \pm \int_0^q \sqrt{2\alpha\omega - \omega^2 x^2} dx$$

Consideriamo il ramo positivo:

$$S(\alpha, q) = \int_0^q \sqrt{2\alpha\omega - \omega^2 x^2} dx$$

Essa è funzione generatrice per passare alle
coordinate AZIONE-ANGOLO dell'oscillatore armonico:

$$p = \frac{\partial S}{\partial q} = \sqrt{2\alpha\omega - \omega^2 q^2}, \quad \varphi = \frac{\partial S}{\partial \alpha} = \int_0^q \frac{x dx}{\sqrt{2\alpha - \omega x^2}} = \arcsin\left(q\sqrt{\frac{\omega}{2\alpha}}\right)$$

Per inversione e ponendo $\alpha = I$ si ottiene:

$$q = \sqrt{\frac{2I}{\omega}} \sin \varphi, \quad p = \sqrt{2\omega I} \cos \varphi$$

$$\text{con } \varphi \in \left[-\frac{\pi}{2}, \frac{\pi}{2}\right]$$

