

(۱۷)

فصل ۱۴ - مدارها - هامیلتونی و مکانیک

در این فصل مدارها - هامیلتونی (یعنی مدارها - هامیلتونی) را به صورت $L = T - V$ در نظر می‌گیریم.

در هامیلتونی $L = T - V$ به صورت $L = T - V$ در نظر می‌گیریم.

مثال ۱: فرض کنید $L = \frac{1}{2} m (\dot{r}^2 + r^2 \dot{\theta}^2) + m \mu G$ مدار هامیلتونی

که جسم m در μ حول جسم بزرگتری M در حال چرخش است. مدار هامیلتونی $L = T - V$

معادله هامیلتونی $\frac{\partial L}{\partial r} - \frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{r}} \right) = 0 \Rightarrow \ddot{r} - r \dot{\theta}^2 = - \frac{\mu G}{r^2}$

$\frac{\partial L}{\partial \theta} - \frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}} \right) = 0 \Rightarrow 2 r \dot{\theta} + r^2 \ddot{\theta} = 0$

نویسندگان می‌توانند حل آن را به دست آورند. مدار هامیلتونی $L = T - V$

$v_r = \dot{r}$ $v_\theta = r \dot{\theta}$

در این صورت داریم $\ddot{r} = \dot{v}_r \Rightarrow \dot{v}_r = r v_\theta^2 - \frac{\mu G}{r^2}$

$\ddot{\theta} = \dot{v}_\theta \Rightarrow \dot{v}_\theta = -2 v_r v_\theta / r$

این معادله هامیلتونی $L = T - V$ به صورت $L = T - V$ در نظر می‌گیریم.

تبدیل هامیلتونی برای بدلت آفون $L = T - V$ به صورت $L = T - V$ در نظر می‌گیریم.

نویسندگان می‌توانند $L = T - V$ به صورت $L = T - V$ در نظر می‌گیریم.

فرض کنید $L = T - V$ به صورت $L = T - V$ در نظر می‌گیریم.

$v_1 = \frac{\partial F}{\partial u_1}$ $v_2 = \frac{\partial F}{\partial u_2}$

که (u_1, u_2) تابعی از u_1, u_2 است. معنی عملیات $L = T - V$ در این صورت

به آرد $u_1 = \frac{\partial L}{\partial v_1}$ $u_2 = \frac{\partial L}{\partial v_2}$

اما سوالی که مطرح می شود این است که (v_1, v_2) چیست؟ (۱۲)

شرط سازگی اگر $u_1 = f_1(v_1, v_2)$ و نیز $u_2 = f_2(v_1, v_2)$

باشند ~~در این صورت~~ $u_1 = \frac{\partial G}{\partial v_1}$ و $u_2 = \frac{\partial G}{\partial v_2}$ برقرار است.

~~در این صورت~~ است اگر و فقط اگر $\frac{\partial f_1}{\partial v_2} = \frac{\partial f_2}{\partial v_1}$ برقرار باشد.

فرض کنید $F(u_1, u_2)$ تابع از u_1 و u_2 و نیز $G(v_1, v_2)$ تابع از

v_1 و v_2 باشد در حالیکه شرط $u_1 = \frac{\partial G}{\partial v_1}$ و $u_2 = \frac{\partial G}{\partial v_2}$

برقرار باشد در این صورت می توان تابع X را به صورت زیر در نظر گرفت

$$X = F(u_1, u_2) + G(v_1, v_2) - (u_1 v_1 + u_2 v_2)$$

ملاحظه کنید که X تابع از هر دو u_1, u_2 و v_1, v_2 است ولی چون v_1 و v_2 را می توان بر حسب u_1 و u_2 بیان کرد X تابع از

u_1, u_2 است در این صورت

$$\frac{\partial X}{\partial u_1} = \frac{\partial F}{\partial u_1} + \left(\frac{\partial G}{\partial v_1} \times \frac{\partial v_1}{\partial u_1} + \frac{\partial G}{\partial v_2} \frac{\partial v_2}{\partial u_1} \right) -$$

$$\left(v_1 + u_1 \frac{\partial v_1}{\partial u_1} + u_2 \frac{\partial v_2}{\partial u_1} \right) = \left(\frac{\partial F}{\partial u_1} - v_1 \right) +$$

$$\left(\frac{\partial G}{\partial v_1} - u_1 \right) \frac{\partial v_1}{\partial u_1} + \left(\frac{\partial G}{\partial v_2} - u_2 \right) \frac{\partial v_2}{\partial u_1}$$

$$= 0 + 0 + 0 = 0$$

(۳)
یعنی λ مستقل از u است یعنی λ یکنواخت است، بنابراین $\frac{\partial \lambda}{\partial u_2} = 0$
بنابراین در این صورت λ یک تابع ثابت است اگر مقادیر این تابع ثابت را

صورت زیر بگیریم در این صورت =

$$F(u_1, u_2) + G(v_1, v_2) = u_1 v_1 + u_2 v_2$$

و بنابراین $G(v_1, v_2) = u_1 v_1 + u_2 v_2 - F(u_1, u_2)$

که u_1 و u_2 به عنوان v_1 و v_2 لااستقلالند

پس! تبدیل شراندر تابع زیر را بنویسید؟

$$F(u_1, u_2) = 2u_1^2 + 3u_1 u_2 + u_2^2$$

$$\begin{cases} v_1 = \frac{\partial F}{\partial u_1} = 4u_1 + 3u_2 \\ v_2 = \frac{\partial F}{\partial u_2} = 3u_1 + 2u_2 \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} u_1 = -2v_1 + 3v_2 \\ u_2 = 3v_1 - 4v_2 \end{cases}$$

بنابراین $G(v_1, v_2) = u_1 v_1 + u_2 v_2 - F(u_1, u_2)$

$$= -v_1^2 + 3v_1 v_2 - 2v_2^2$$

~~حل نهایی~~

~~$$\frac{\partial F}{\partial v_1} = 2v_1 + 3v_2 = 0$$

$$\frac{\partial F}{\partial v_2} = 3v_1 - 4v_2 = 0$$~~

تمرین: اگر تابع انرژی در ترمودینامیک تابعی از (S, V, u) آنتروپی و حجم باشد
 در این صورت قانون اول ترمودینامیک $du = Tds + pdv$ است. حالت $T=0$
 دهنده آن است که $H = u + pV$ یک تبدیل لژاندر است.

تغییرات علوم و کمپول ۱: تغییرات (u_1, z_1) و (u_2, z_2) که هر دو
 بر حسب مولی نوشته شده اند. لوند تغییرات علوم و z_1, z_2 تغییرات کمپول
 بر حسب مول نوشته شده اند تغییرات کمپول می شوند.

فرض کنید $F = F(u_1, u_2, v_1, v_2, \omega)$ و $G = G(v_1, v_2, \omega)$ باشد که در اینجا

تابعی که تغییر کمپول است. در این صورت

$$G(v_1, v_2, \omega) = u_1 v_1 + u_2 v_2 - F(u_1, u_2, v_1, v_2, \omega)$$

آنگاه اگر فرض کنیم v_1, v_2 را بتوان بر حسب توابع انرژی u_1, u_2 نوشت

$$\frac{\partial F}{\partial \omega} + \left(\frac{\partial G}{\partial v_1} \times \frac{\partial v_1}{\partial \omega} + \frac{\partial G}{\partial v_2} \times \frac{\partial v_2}{\partial \omega} + \frac{\partial G}{\partial \omega} \right)$$

$$= u_1 \frac{\partial v_1}{\partial \omega} + u_2 \frac{\partial v_2}{\partial \omega}$$

$$\Rightarrow \frac{\partial F}{\partial \omega} + \frac{\partial G}{\partial \omega} = \left(u_1 - \frac{\partial G}{\partial v_1} \right) \frac{\partial v_1}{\partial \omega} + \left(u_2 - \frac{\partial G}{\partial v_2} \right) \frac{\partial v_2}{\partial \omega}$$

$$= 0 + 0 = 0$$

در این صورت داریم $\frac{\partial F}{\partial \omega} = - \frac{\partial G}{\partial \omega}$

در اینجا می توان گفت معادلات هامیلتونی را بصورت زیر می توان نوشت

$$p_j = \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_j} \Rightarrow P = \text{grad}_q L(q, \dot{q}, t)$$

حال اگر تبدیل کنونی را بصورت $H(q, p, t)$ وجود داشته باشد

$$\dot{q} = \text{grad}_p H(p, q, t)$$

$$H(p, q, t) = \dot{q} \cdot p - L(q, \dot{q}, t)$$

معادلات هامیلتونی را می توان بصورت زیر نوشت

$$\left\{ \begin{aligned} \text{grad}_q L(q, \dot{q}, t) &= -\text{grad}_q H(q, p, t) \\ \frac{\partial L}{\partial t} &= -\frac{\partial H}{\partial t} \end{aligned} \right.$$

بنابراین می توانیم معادلات هامیلتونی را بصورت زیر بنویسیم

$$\dot{q} = \text{grad}_p H(p, q, t) \Rightarrow \dot{q}_j = \frac{\partial H}{\partial p_j}$$

$$\dot{p}_j = -\frac{\partial H}{\partial q_j}$$

~~معادلات هامیلتونی~~

(۷) $L(\dot{q}_j, q_j, t)$ تاریخ - صورت

$$H = \dot{q}_j p_j - L(q_j, p_j, t)$$

$$p_j = \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_j}$$

$$\dot{q}_j = \frac{\partial H}{\partial p_j} \quad p_j = -\frac{\partial H}{\partial q_j}$$

سوال: در انرژی زیر را برای یک ذره با جرم m در نظر بگیرید

$$L = \frac{1}{2} m a^2 \dot{\theta}^2 + m g a \cos \theta$$

در این صورت $\dot{\theta}$ و p_θ را تعریف کنید

$$p_\theta = \frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}} = m a^2 \dot{\theta} \Rightarrow \dot{\theta} = \frac{p_\theta}{m a^2}$$

در این صورت H را تعریف کنید

$$H = \dot{\theta} p_\theta - L = \left(\frac{p_\theta}{m a^2}\right) p_\theta - \frac{1}{2} m a^2 \left(\frac{p_\theta}{m a^2}\right)^2 - m g a \cos \theta$$

$$H = \frac{p_\theta^2}{2 m a^2} - m g a \cos \theta$$

در این صورت \dot{p}_θ و $\dot{\theta}$ را تعریف کنید

$$(1) \dot{\theta} = \frac{\partial H}{\partial p_\theta} = \frac{p_\theta}{m a^2} \quad (2) \dot{p}_\theta = -\frac{\partial H}{\partial \theta} = -m g a \sin \theta$$

با استفاده از این دو معادله (1) و (2) در این صورت $\ddot{\theta}$ را بیابید

$$\ddot{\theta} + \frac{g}{a} \sin \theta = 0$$

نقد: اگر حاکمیت تابعی از q باشد در صورتی که

$$(7) \quad \frac{dH}{dt} = \sum_{j=1}^n \frac{\partial H}{\partial q_j} \dot{q}_j + \sum_{j=1}^n \frac{\partial H}{\partial p_j} \dot{p}_j$$

$$= \sum_{j=1}^n \frac{\partial H}{\partial q_j} \left(\frac{\partial H}{\partial p_j} \right) + \sum_{j=1}^n \frac{\partial H}{\partial p_j} \left(-\frac{\partial H}{\partial q_j} \right)$$

$$= 0$$

پس از آنکه اصل H ثابت حرکت است \leftarrow یعنی $H(p, q)$ است

و توان نوشت $\leftarrow H(p, q) = T(p, q) + V(q)$

مگر برای یک جسم نرغی زمین کند $T = \frac{1}{2} m (\dot{x}^2 + \dot{y}^2)$ و پتانسیل $V = -\frac{mMg}{r}$

پس در اینجا $H = T + V$ است در صورتی که

حاکمیت را بدو کند!

نقش فاز! بعضی گفته ما نمودار H در این حالت $H(p, q) =$

$H(p, q) = T + V$ است در صورتی که $H = T + V$ است در صورتی که



توانیم نمودار H را بنویسیم

میدانیم دارد توده کول

سپس از زمان $t = 0$ تا زمان t در نقطه فاز (q, p) قرار

سؤال! اگر $L = \frac{1}{4} \dot{q}^2 - \frac{1}{9} q^2$ باشد، برای تقاضای خاصیت هارمونیک که میسر شود
 به رانگی نوسان در دسترس است.

$$p = \frac{\partial L}{\partial \dot{q}} = \frac{1}{2} \dot{q}$$

$$H = \dot{q} p - L = p^2 + \frac{q^2}{9}$$

$$\dot{q} = \frac{\partial H}{\partial p} = 2p$$

و در نتیجه هارمونیک

$$\dot{p} = \frac{\partial H}{\partial q} = -\frac{2q}{9}$$

$$\ddot{q} + \frac{4q}{9} = 0$$

بنابراین به صورت p در q

این یک معادله نوسان ساده است که جواب آن به صورت $\ddot{q} + \Omega^2 q = 0$

$$q = A \cos \Omega t + B \sin \Omega t = A \cos(\Omega t + \alpha)$$

و به این ترتیب در q

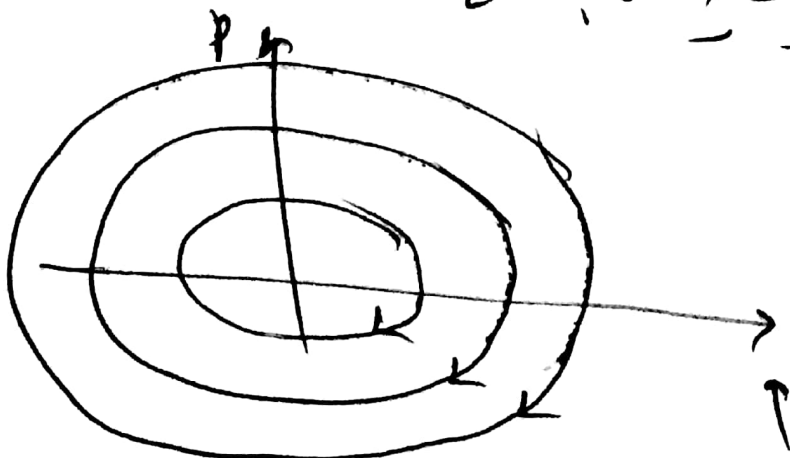
$$q = 3A \cos\left(\frac{2t}{3} + \alpha\right)$$

$$p = -A \sin\left(\frac{2t}{3} + \alpha\right)$$

که می توان به صورت $=$

$$q^2 + 9p^2 = A^2$$

رابطه نوسان در دسترس می باشد و این به شکل ای A رانگی نوسان در دسترس



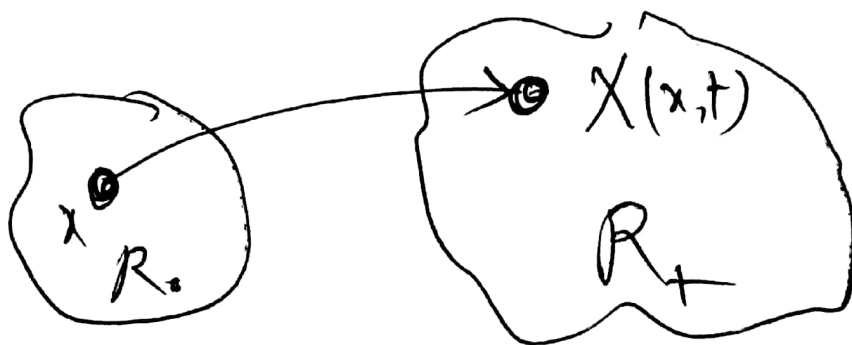
تصنیه لعودیل ا اژ دره زمان تا قاطعتی بازمانده R_0 (۱۸)

استغال کرده باشه، در این صورت با افزایش t در آن توجه به معادلات

حاصلگیری، بعد از زمان t ناحیه R_+ از فضای باز استغال

خواهد شد از نظر شکل با ناحیه R_0 متفاوت است ولی حجم این ناحیه

با حجم ناحیه R_0 برابر است \Leftarrow تصنیه لعودیل



است. با این روش شکل R_+ داده شده است. فقط x بعد از زمان t

به نقطه $X(x,t)$ منتقل خواهد شد. در این صورت حجم ناحیه R_+ برابر

است با الیه در دو بعد

$$v(t) = \int_{R_+} dx_1 dx_2 = \int_R J dx_1 dx_2$$

J جاکوبی همان در مختصات $(x_1, x_2) = (x, t)$ در مختصات (x_1, x_2)

$$J = \begin{vmatrix} \frac{\partial x_1}{\partial x_1} & \frac{\partial x_1}{\partial x_2} \\ \frac{\partial x_2}{\partial x_1} & \frac{\partial x_2}{\partial x_2} \end{vmatrix}$$

برای مقدار t ثابت

$$X(x, t) = X(x, 0) + t \frac{\partial X}{\partial t}(x, 0) + O(t^2)$$

$$= x + t F(x, 0)$$

که $x = F(x, t)$ برای $t = 0$ است $\dot{x} = F(x, t)$ ⁽¹⁰⁾

$$J = 1 + t \left[\frac{\partial F_1}{\partial x_1} + \frac{\partial F_2}{\partial x_2} \right] + O(t^2)$$

$$= 1 + t \operatorname{div} F(x, 0) + O(t^2)$$

تقریباً

$$V(t) = \int_{\mathcal{R}} (1 + t \nabla F(x, 0)) dx_1 dx_2 + O(t^2)$$

تقریباً اثرش در $\frac{dV}{dt}$ است در این صورت $\frac{dV}{dt} = \int_{\mathcal{R}} \nabla F(x, 0) dx_1 dx_2$

$$\left. \frac{dV(t)}{dt} \right|_{t=0} = \lim_{t \rightarrow 0} \left(\frac{V(t) - V(0)}{t} \right) = \int_{\mathcal{R}} \nabla F(x, 0) dx_1 dx_2$$

به وقت $t=0$ انتفاخ آزاد بوده است تقریباً همان

رابطه را در این زمان تقریباً شکل زیر نوشت

$$\frac{dV}{dt} = \int_{\mathcal{R}_t} \nabla F(x, t) dx_1 dx_2$$

رابطه با مشتق در این زمان که $\nabla F(x, t)$ برابر صفر است محتمل

تقریباً همانند

$$\nabla F = \frac{\partial F_1}{\partial x_1} + \frac{\partial F_2}{\partial x_2} = \frac{\partial}{\partial q} \left(\frac{\partial H}{\partial p} \right) + \frac{\partial}{\partial p} \left(-\frac{\partial H}{\partial q} \right)$$

تقریباً $(x_1, x_2) = (q, p)$ است

$$F_1 = \frac{\partial H}{\partial p} \Rightarrow \dot{q} = \frac{\partial H}{\partial p}$$

$$F_2 = \frac{\partial H}{\partial q} \Rightarrow \dot{p} = -\frac{\partial H}{\partial q}$$

رابطه ها را در این صورت

تقریباً به صورت (q, p) است