

# بِسْمِ اللّٰهِ الرَّحْمٰنِ الرَّحِیْمِ

## فصل هشتم: کاربرد در فیزیک

۹۹، ۲، ۲۸

### تفاوت معادله شرودینگر و قانون دوم نیوتن

$$m \frac{d^2 \vec{x}}{dt^2} = - \vec{\nabla} V(\vec{x})$$

خطی نیست؛ مگر این که  $\vec{x}$  (رشته‌هایی که از قانون هوک بر روی کاغذ)

$$H\psi(\vec{x}, t) = i\hbar \partial_t \psi(\vec{x}, t)$$

خطی است؛ پس بریم بی جواب هام خودمون جواب بدیم

### تفان و تفان در مکانیک کوانتومی

$$\psi(\vec{x}, t) = \psi(\vec{x}) e^{-i \frac{E}{\hbar} t}$$

$$H\psi(\vec{x}) = E\psi(\vec{x}) \quad \text{معادله معادای}$$

گفته: یک مقدار انرژی  $E$ ، و شرط‌ها:  $a \in \mathcal{I}$   $H\psi^a(\vec{x}) = E\psi^a(\vec{x})$

تبدیلات در مکانیک کوانتومی، معادله‌های مکانیکی هستند. فرض کنید  $T$  یک همگرایی است، که  $H$  تحت

$$T H = H T \iff H = T^\dagger H T \quad \text{تبدیل آن ناورد است}$$

آزمین ۸۱۱: ثابت کنید تبدیلاتی که همیلتونی را ناوردانگاه می‌دارند، تشکیل گروه می‌دهند.

آزمین ۸۱۲: ثابت کنید اگر  $\psi$  یک ویژه تابع همیلتونی  $H$  باشد، آنگاه  $T\psi$  هم یک ویژه تابع  $H$  است؛ این مقدار انرژی.

$$\psi'^a = T \psi^a = \sum_b \alpha^a_b \psi^b$$

$$\begin{pmatrix} \psi'^1 \\ \psi'^2 \\ \vdots \\ \psi'^n \end{pmatrix} = \underbrace{\begin{pmatrix} \alpha^1_1 & \alpha^1_2 & \dots & \alpha^1_n \\ \alpha^2_1 & & & \\ \vdots & & & \\ \alpha^n_1 & \dots & \dots & \alpha^n_n \end{pmatrix}}_{D(T)} \begin{pmatrix} \psi^1 \\ \psi^2 \\ \vdots \\ \psi^n \end{pmatrix}$$

نکته: این لیست آ محض کرده، تقارن های  $H$  است (البته اگر هم که  $H$  را ناوردان نگاه می دارند) و عملاً  $D(T)$  در سند ماتریس معادل  $T$ .

اگر  $T_1, T_2$  در معتر کرده، تقارن های  $H$  باشند، آنگاه:

$$D(T_1 T_2) = D(T_1) D(T_2)$$

این لیست  $D$  را تر کرده، تقارن های  $H$  است (چون هم یکی هم هست!)

نکته مهم: پس اگر توابع  $\psi$  هم از  $\psi^9$ ،  $d - d$ ،  $(d - f) | d$  باشند، آنگاه ناشر کرده، تقارن  $H$  که آن را ناوردان نگاه می دارند،  $d$  چندی خواهد بود.

تمرین ۸.۳: نشان دهید که  $d - d$  چندی  $H$  است، به جهت آن توسط  $H$  ناوردان نگاه داشته می شوند.

تمرین ۸.۴: نشان دهید که  $H$  ضمیمه از  $I_{\mathbb{R}}$  (بالا) است.

تمرین ۸.۵: نشان دهید که تقارن های  $H$  گروه  $SO(2)$  است.

تمرین ۸.۶: نشان دهید که تقارن های  $H$ ،  $d$  هس  $d$  است.

تمرین ۸.۷: با کمک  $d$ ، نشان دهید  $H$  ضمیمه از  $I_{\mathbb{R}}$  است.

## پایانی

همچنین  $H = -\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2}{dx^2} + V(x)$  را در نظر بگیرید که  $V(x) = V(-x)$  در این صورت، گروه تقارن های

$$\begin{cases} e : x \rightarrow x \\ r : x \rightarrow -x \end{cases}$$

$H$  (یعنی گروهی که تحت تبدیلات آن  $H$  ناوردانی ماند)  $\mathbb{Z}_2$  است.

$$\begin{array}{c|cc} \mathbb{Z}_2 & 1 & r \\ \hline e & 1 & 1 \\ r & 1 & -1 \end{array}$$

فرض کنید  $\psi(x)$  یک ویژه تابع  $H$  باشد. می دانیم  $r\psi(x) = \psi(x)$  و  $r^2\psi(x) = \psi(-x)$ .

نکته:  $\mathbb{Z}_2$  در  $\mathbb{R}$  دارد که  $r=1$  در ردیفی  $r=-1$ . در ردیفی  $\psi(x) = \psi(-x)$  در ردیفی  $\psi(x) = -\psi(-x)$ . این لیست بر روی  $H$  که  $\mathbb{Z}_2$  تقارن داشته باشد، بازوج است. افزود.

## تغییر در معادلات حرکت

تعریف: یک معادله حرکت در فیزیک در نظر می‌گیریم. چنانچه در طرف مساوی سمت راست از تبدیلات یکسویه تبدیل شوند در نتیجه

$$\vec{F}' = R \vec{F}$$

$$\vec{a}' = R \vec{a}$$

میانه معادله برابر تبدیلات تغییر نکند، می‌گویند آن معادله هم در را (Covariant) است.

مثال: قانون دوم نیوتن  $\vec{F} = m\vec{a}$ ، تحت تبدیلات دنیای همگام هم در را است.  $\vec{F}' = m\vec{a}' \Rightarrow R^{-1}\vec{F}' = mR^{-1}\vec{a}' \Rightarrow \vec{F} = m\vec{a}$ .

اگر کنتی فیزیکی، تحت تبدیلات تغییر نکند می‌گویند آن کمیت نا در را (invariant) است.

نکته: لاگرانژی هم که قانون دوم نیوتن  $m \frac{d^2 \vec{r}}{dt^2} = -\nabla V(\vec{r})$ ، از اصل کمیت، لاگرانژی  $V(\vec{r})$ ، از اصل کمیت  $L = \frac{1}{2} m (\dot{\vec{r}})^2 - V(\vec{r})$  بدست می‌آید.

نکته: عملیات ابعاد که معادلات حرکت هم سیستم‌های دینامیکی در فیزیک با هم همگام می‌شوند، از معادله اول لاگرانژی متناظر است می‌آید.

نکته: اصل کمیت مستقیم بر این است که کمیت تحت تبدیلات جزئی حول مبدأ همگام، برابر اول نا در را می‌ماند.

$$\begin{aligned} \delta L &= \int dt \delta L(\dot{q}, q) \rightarrow \delta L = \int dt \delta L(\dot{q}, q) = \int dt (L(\dot{q} + \delta \dot{q}, q + \delta q) - L(\dot{q}, q)) \\ &= \int dt (L(\dot{q}, q) + \frac{\partial L}{\partial \dot{q}} \delta \dot{q} + \frac{\partial L}{\partial q} \delta q - L(\dot{q}, q)) \\ &= \int dt \left( \frac{d}{dt} \left( \frac{\partial L}{\partial \dot{q}} \delta q \right) - \frac{d}{dt} \left( \frac{\partial L}{\partial \dot{q}} \right) \delta q + \frac{\partial L}{\partial q} \delta q \right) = \frac{\partial L}{\partial q} \delta q \Big|_i^f + \int dt \left( \frac{\partial L}{\partial q} - \frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{q}} \right) \delta q \end{aligned}$$

$$\Rightarrow \boxed{\frac{\partial L}{\partial q} = \frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{q}}}$$

نکته: هم: فوق معادله نیوتن با اصل کمیت، در این است که معادله نیوتن در نقطه نوشته شده است (بر مبنای اصل)

ولی اصل کمیت مستقیم بر مبنای اصل کمیت (اصل کمیت) صحت کند.

نکته: هم: نوشتن کمیت (که یک اسکالر است) سرد است زیرا در جهت تر از نوشتن مستقیم معادله حرکت است. به علاوه، کار کردن با کمیت، آوردن جهت‌تراز کار کردن، یک معادله هم در را است. جفراً اگر تعادل حالتی می‌شود، شکل لاگرانژی را ساده تر

مثال: تبدیل دنیای همگام  $(SO(3))$  نا در را است:  $V(\vec{r}) \rightarrow V(\vec{r}') = V(\vec{r}) \rightarrow V(\vec{r}) = V(\vec{r})$

در یک رهیافت دیگر، می توان با تعریف  $p \equiv \frac{\partial L}{\partial \dot{q}}$  ،  $H(p, q) = p\dot{q} - L(\dot{q}, q)$

لینز همیلتونی را تعریف کرد که با قراردادن  $L = \frac{1}{2} m \dot{q}^2 - V(q)$  و ترکیب آن ها با هم قانون دوم نیوتن را بدست آورد.  
 $\dot{q} = \frac{\partial H}{\partial p}$  ,  $\dot{p} = -\frac{\partial H}{\partial q}$  و ترکیب آن ها با هم قانون دوم نیوتن را بدست آورد.

نکته: زینت همیلتونی به لاگرانژی در این است که معادلات دینامیک مرتبه یک هستند ولی در لاگرانژی مرتبه ۲ است.  
 زینت لاگرانژی به همیلتونی در این است که لاگرانژی یک اسکالر است (رابطه به دران جز بستگی به مختصات مادی است).  
 ولی همیلتونی اینگونه نیست!

نکته کلیدی: امی ندرت را داد که بر قانون بقا در فیزیک، متناظر با این معادله لایبسنز لاگرانژی است.

$\frac{d}{dt} \left( \frac{\partial L}{\partial \dot{x}} \right) - \frac{\partial L}{\partial x} = 0$   $\lambda \rightarrow x+a$  <sup>LR</sup>  $L = \frac{1}{2} m(\dot{x}^2 + \dot{y}^2) - mgy$  <sup>سوال ۱</sup>

$\frac{d}{dt} (m\dot{x}) = 0 \Rightarrow p_x = m\dot{x} = \text{const}$   $\xrightarrow{1}$  <sup>R</sup>

نکته کلیدی ترکیب بقا در فیزیک، متناظر با یک مولد در جبر لی گروه تقارنی مسئله است!