

## 1 تحول مکان و تکانه

ذره ای را در نظر بگیرید که حالت  $\psi$  با جا  $x$  آن توصیف میشود. فضا-ی-هیلبرت متناظر با چنین-سیستمی با حالتها  $\psi(x)$  با مکان مشخص ساخته میشود. یعنی حالت سیستم را میشود بر حسب ویژه-بردارها  $\psi(x)$  مکان بسط داد. اگر فضا یک-بعدی باشد،

$$|\psi\rangle = \int dx \psi(x) |x\rangle, \quad (1)$$

و اگر فضا  $n$  بعدی باشد،

$$|\psi\rangle = \int d^n r \psi(\mathbf{r}) |\mathbf{r}\rangle. \quad (2)$$

بد نیست توجه شود که فضا  $\psi(\mathbf{r})$  مکان با فضا-ی-هیلبرت متناظر فرق دارد. فضا  $\psi(\mathbf{r})$  مکان مجموعه  $\psi(\mathbf{r})$  بردارها  $\mathbf{r}$  است، در حالی که فضا  $\psi(x)$  هیلبرت مجموعه  $\psi(x)$  ترکیبها  $x$  خطی از  $|x\rangle$  ها است. بین  $\mathbf{r}$  ها و  $|x\rangle$  ها یک تناظر یک-به-یک هست، اما بین ترکیب-خطیها  $\psi(x)$  و  $\psi(\mathbf{r})$  ها و  $x$  ها، یا  $\mathbf{r}$  ها، چنین-تناظری نیست. به یک معنی  $n$ -چندان-دقیق، بُعد فضا-ی-هیلبرت تعداد اعضا  $\psi(x)$  فضا  $\psi(\mathbf{r})$  مکان است، که بینهایت است. در حالی که بُعد فضا  $\psi(\mathbf{r})$  مکان محدود است.

اثر عملگرها  $\mathbf{R}$  مکان، و تکانه،  $\mathbf{P}$ ، بر بردار حالت را میشود بر حسب تابع-موج نوشت:

$$\langle \mathbf{r} | \mathbf{R} | \psi \rangle = \mathbf{r} \psi(\mathbf{r}), \quad (3)$$

$$\langle \mathbf{r} | \mathbf{P} | \psi \rangle = -i\hbar (\nabla \psi)(\mathbf{r}), \quad (4)$$

$\mathbf{R}$  و  $\mathbf{P}$  بردارها بی‌بند که متلفها  $\mathbf{R}$  شان عملگر است. اگر فضا  $\psi(\mathbf{r})$  مکان سه-بعدی باشد،

$$\mathbf{R} = \hat{x} X + \hat{y} Y + \hat{z} Z, \quad (5)$$

$$\mathbf{P} = \hat{x} P_x + \hat{y} P_y + \hat{z} P_z, \quad (6)$$

و به طر کلی (وقت  $\psi(\mathbf{r})$  مکان  $n$  بعدی است)،

$$\mathbf{R} = \sum_{j=1}^n \hat{e}_j R_j. \quad (7)$$

$$\mathbf{P} = \sum_{j=1}^n \hat{e}_j P_j. \quad (8)$$

$R_j$  خا عملگر ند و با هم جا-به-جا میشوند.  $P_j$  ها هم عملگر ند و با هم جا-به-جا میشوند. جا-به-جاگرها یِ مثلثی مکان و تکانه هم چنین است.

$$[R_j, P_k] = i \hbar \delta_{jk}. \quad (9)$$

شکلِ مثلثی یِ (3) و (4) هم میشود

$$\langle \mathbf{r} | R_j | \psi \rangle = r_j \psi(\mathbf{r}), \quad (10)$$

$$\langle \mathbf{r} | P_j | \psi \rangle = -i \hbar (\partial_j \psi)(\mathbf{r}), \quad (11)$$

که  $\partial_j$  مشتگیری نسبت به  $r_j$  است. چگالی یِ احتمال برا یِ یافتن ذره در نقطه یِ  $\mathbf{r}$  برابر با  $|\psi(\mathbf{r})|^2$  است، و چگالی یِ احتمال برا یِ این که تکانه یِ ذره  $\mathbf{p}$  باشد  $|\langle \mathbf{P} = \mathbf{p} | \psi \rangle|^2$  است، که

$$\langle \mathbf{P} = \mathbf{p} | \mathbf{r} \rangle = h^{-n/2} \exp\left(\frac{\mathbf{p} \cdot \mathbf{r}}{i \hbar}\right). \quad (12)$$

پس،

$$\begin{aligned} \langle \mathbf{P} = \mathbf{p} | \psi \rangle &= \int d^n r \langle \mathbf{P} = \mathbf{p} | \mathbf{r} \rangle \langle \mathbf{r} | \psi \rangle, \\ &= h^{-n/2} \int d^n r \exp\left(\frac{\mathbf{p} \cdot \mathbf{r}}{i \hbar}\right) \psi(\mathbf{r}). \end{aligned} \quad (13)$$

یعنی  $\langle \mathbf{P} = \mathbf{p} | \psi \rangle$  برابر با  $\tilde{\psi}(\mathbf{p})$  است، که  $\tilde{\psi}$  تبدیل - فوریه یِ  $\psi$  است:

$$\tilde{\psi}(\mathbf{p}) = h^{-n/2} \int d^n r \exp\left(\frac{\mathbf{p} \cdot \mathbf{r}}{i \hbar}\right) \psi(\mathbf{r}). \quad (14)$$

و البته (لطفن این را نشان دهید)،

$$\psi(\mathbf{r}) = h^{-n/2} \int d^n p \exp\left(-\frac{\mathbf{p} \cdot \mathbf{r}}{i \hbar}\right) \tilde{\psi}(\mathbf{p}). \quad (15)$$

همیلتنی برا یِ ذره ای به جرم  $m$  که تحت انرژی-ی-پتانسیل  $V$  (احتمالن وابسته به زمان) است، چنین است.

$$H(t) = \frac{\mathbf{P} \cdot \mathbf{P}}{2m} + V(t, \mathbf{R}). \quad (16)$$

پس

$$\langle \mathbf{r} | H(t) | \psi \rangle = \frac{-\hbar^2}{2m} (\nabla \cdot \nabla \psi)(\mathbf{r}) + V(t, \mathbf{r}) \psi(\mathbf{r}). \quad (17)$$

معادله ی شرذینگر، با اثر-دادن  $\langle \mathbf{r} |$  از چپ بر آن، میشود

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} \langle \mathbf{r} | \psi \rangle = \langle \mathbf{r} | H(t) | \psi \rangle, \quad (18)$$

یعنی،

$$i\hbar \frac{\partial \psi}{\partial t}(t, \mathbf{r}) = \frac{-\hbar^2}{2m} (\nabla \cdot \nabla \psi)(t, \mathbf{r}) + V(t, \mathbf{r}) \psi(t, \mathbf{r}). \quad (19)$$

یک ی از پیامدها ی این معادله، رابطه ی پیوستگی برای احتمال است. چگالی ی احتمال برای یافتن ذره در  $\mathbf{r}$  با  $\rho(\mathbf{r})$  نشان میدهم:

$$\begin{aligned} \rho(t, \mathbf{r}) &= |\psi(t, \mathbf{r})|^2, \\ &= \bar{\psi}(t, \mathbf{r}) \psi(t, \mathbf{r}). \end{aligned} \quad (20)$$

به این ترتیب،

$$\dot{\rho} = \bar{\psi} \dot{\psi} + \dot{\bar{\psi}} \psi. \quad (21)$$

$\dot{\psi}$  از (20) به دست میآید.  $\dot{\bar{\psi}}$  هم مزدوج-مختلط  $\dot{\psi}$  است:

$$-i\hbar \frac{\partial \bar{\psi}}{\partial t}(t, \mathbf{r}) = \frac{-\hbar^2}{2m} (\nabla \cdot \nabla \bar{\psi})(t, \mathbf{r}) + V(t, \mathbf{r}) \bar{\psi}(t, \mathbf{r}). \quad (22)$$

به این ترتیب،

$$\begin{aligned} \dot{\rho} &= \frac{1}{i\hbar} \left[ \bar{\psi} \left( \frac{-\hbar^2}{2m} \nabla \cdot \nabla \psi + V \psi \right) - \left( \frac{-\hbar^2}{2m} \nabla \cdot \nabla \bar{\psi} + V \bar{\psi} \right) \psi \right], \\ &= \frac{i\hbar}{2m} [\bar{\psi} (\nabla \cdot \nabla \psi) - (\nabla \cdot \nabla \bar{\psi}) \psi], \\ &= \nabla \cdot \left\{ \frac{i\hbar}{2m} [\bar{\psi} (\nabla \psi) - (\nabla \bar{\psi}) \psi] \right\}. \end{aligned} \quad (23)$$

یا،

$$0 = \dot{\rho} + \nabla \cdot \mathbf{J}, \quad (24)$$

که

$$\mathbf{J} = -\frac{i\hbar}{2m} [\bar{\psi} (\nabla \psi) - (\nabla \bar{\psi}) \psi]. \quad (25)$$

و البته دیده میشود

$$\mathbf{J} = \text{Re} \left( -\frac{i\hbar}{m} \bar{\psi} \nabla \psi \right). \quad (26)$$

به  $\mathbf{J}$  چگالی-ی-جریان احتمال، و به (24) معادله ی پیوستگی برا ی احتمال میگویند. انتگرال (24) بر ناحیه ی  $\mathbb{V}$  میشود،

$$\begin{aligned} 0 &= \frac{d}{dt} \int_{\mathbb{V}} d^n r \rho + \int_{\mathbb{V}} d^n \nabla \cdot \mathbf{J}, \\ &= \frac{d}{dt} \int_{\mathbb{V}} d^n r \rho + \oint_{\partial \mathbb{V}} d\mathbf{S} \cdot \mathbf{J}. \end{aligned} \quad (27)$$

( $\partial \mathbb{V}$ ) مرز  $\mathbb{V}$  است، و برا ی رسیده به برابری ی دوم قضله ی دیورژانس به کار رفته. رابطه ی (27) را میشود چنین نوشت.

$$0 = \frac{d}{dt} [\text{Prob}(\mathbf{r} \in \mathbb{V})] + I(\partial \mathbb{V}), \quad (28)$$

که  $[\text{Prob}(\mathbf{r} \in \mathbb{V})]$  احتمال یافتن ذره در  $\mathbb{V}$  است و  $[I(\partial \mathbb{V})]$  جریان ی که از ( $\partial \mathbb{V}$ ) میگذرد:

$$\text{Prob}(\mathbf{r} \in \mathbb{V}) = \int_{\mathbb{V}} d^n r \rho. \quad (29)$$

$$I(\partial \mathbb{V}) = \oint_{\partial \mathbb{V}} d\mathbf{S} \cdot \mathbf{J}. \quad (30)$$

رابطه ی (28) شکل انتگرالی ی معادله ی پیوستگی ست. معادله ی پیوستگی برا ی کمیت  $Q$  (اینجا احتمال) میگوید  $Q$  خلق یا نابود نمیشود: علت تغییر  $Q$  در  $\mathbb{V}$  جریان  $Q$  از بیرون به درون  $\mathbb{V}$  یا از درون به بیرون  $\mathbb{V}$  است.

به عنوان یک مثال، اگر تابع موج سیستم یک موج تخت باشد،

$$\psi(\mathbf{r}) = c \exp(i \mathbf{k} \cdot \mathbf{r}), \quad (31)$$

که  $c$  و  $\mathbf{k}$  ثابت‌ند، چگالی احتمال و چگالی-ی-جریان احتمال میشوند

$$\rho = |c|^2. \quad (32)$$

$$\begin{aligned} \mathbf{J} &= \frac{\hbar \mathbf{k}}{m} |c|^2, \\ &= \frac{\hbar \mathbf{k}}{m} \rho. \end{aligned} \quad (33)$$

$(\hbar \mathbf{k})$  تکانه‌ی متناظر با موج-تخت است. پس

$$\mathbf{J} = \rho \mathbf{v}, \quad (34)$$

که  $\mathbf{v}$  سرعت متناظر با موج-تخت است. اگر  $\rho$  چگالی‌ی ذره باشد،  $\mathbf{J}$  چگالی-ی-جریان ذره است، که میشود چگالی‌ی ذره ضرب در سرعت.