

می دانیم که تابع موج دلخواه $\psi(x)$ را می توان بر حسب ویژه توابع $u_n(x)$

سبب داد:

$$\psi(x) = \sum_n A_n u_n(x),$$

به صورتی که

$$A_n = \int_0^a dx u_n^*(x) \psi(x).$$

در اینجا حدود از ۰ تا a قرار داده شده است زیرا $u_n(x)$ در اینجا همان ویژه توابع

مربوط به ذره در جعبه است.

هر کدام از ویژه توابع $u_n(x)$ وابستگی زمانی خاص خود را به صورت $e^{\frac{-iE_n t}{\hbar}}$

اختیار می کند، در نتیجه

$$\psi(x, t) = \sum_n A_n u_n(x) e^{\frac{-iE_n t}{\hbar}}$$

برای آنکه تعبیری از ضرایب A_n ارائه کنیم، مقدار انتظاری انرژی را برای

یک حالت اختیاری $\psi(x)$ می سنجیم.

$$\langle H \rangle = \int dx \psi^*(x) H \psi(x)$$

است $\psi(x) = 0$ در خارج حلقه $H = \frac{p^2}{2m}$ ، $V(x) = \begin{cases} \infty & x < 0 \\ 0 & 0 < x < a \\ \infty & x > a \end{cases}$ در داخل حلقه

$$\langle H \rangle = \int dx \psi^*(x) H \psi(x) = \int dx \psi^*(x) H \sum_n A_n u_n(x)$$

$$= \int dx \psi^*(x) \sum_n A_n H u_n(x)$$

$$= \sum_n A_n \int dx \psi^*(x) \underbrace{H u_n(x)}_{E_n u_n(x)}$$

$$= \sum_n A_n \int dx \psi^*(x) E_n u_n(x)$$

$$= \sum_n A_n E_n \underbrace{\int dx \psi^*(x) u_n(x)}_{A_n^*}$$

$$= \sum_n A_n E_n A_n^*$$

$$= \sum_n E_n |A_n|^2$$

توجه: در استخراج روابط فوق از $H u_n(x) = E_n u_n(x)$ و $A_n = \int dx u_n^*(x) \psi(x)$

در نتیجه $A_n^* = \int dx \psi^*(x) u_n(x)$ استفاده شده است.

\Rightarrow

$$\langle H \rangle = \sum_n E_n |A_n|^2 \quad (1)$$

از طرف دیگر، می دانیم مجموع احتمالات برابر با یک است.

$$1 = \int dx \psi^*(x) \psi(x)$$

$$1 = \int dx \psi^*(x) \sum_n A_n u_n(x) = \sum_n A_n \int dx \psi^*(x) u_n(x) =$$

$$= \sum_n A_n A_n^* = \sum_n |A_n|^2$$

$$\Rightarrow \boxed{\sum_n |A_n|^2 = 1} \quad (2)$$

بنابراین مطالب مربوط به صفحات ۱۶ و ۱۷ جزوه، می توان اینچنین

$$\left\{ \begin{array}{l} \sum_j P(j) = 1 \\ \langle j \rangle = \sum_j j P(j) \end{array} \right. \quad \text{تفسیر کرد}$$

$|A_n|^2 =$ همان آن است که از اندازه گیری انرژی برای حالت $\psi(x)$ و نیز مقدار E_n به دست آید.

تابع موج $\psi(x)$ هر چه باشد، ویژه مقدارهای E_1, E_2, \dots, E_n تنها

نتیجه های ممکن در اندازه گیری انرژی هستند.

مثال: فرض کنید $\psi(x) = u_p(x) = \sqrt{\frac{2}{a}} \sin \frac{p\pi x}{a}$ ، این به آن معناست که

$$\psi(x) = 0 \cdot u_1(x) + 0 \cdot u_2(x) + \sqrt{\frac{2}{a}} \sin \frac{p\pi x}{a} + 0 \cdot u_3(x) + 0 \cdot u_4(x) + \dots$$

در این صورت $A_1 = A_2 = A_3 = \dots = 0$ ولی $A_4 = 1 \neq 0$ است. در این صورت

اگر انرژی تابع حالت $\psi(x)$ اندازه گیری شود با احتمال ۱۰۰٪ در E_4 مقدار

انرژی $E_4 = \frac{3^2 \pi^2 \hbar^2}{2ma^2}$ به دست می آید.

یعنی سیستم به طور یقین در E_4 است 100% در حالت $\psi_4(x) = \sqrt{\frac{2}{a}} \sin \frac{4\pi x}{a}$ می باشد.

مثال: اگر تابع موج سیستم در حالت $\psi(x) = \sqrt{\frac{1}{4}} \psi_1(x) + \sqrt{\frac{2}{4}} \psi_2(x) + \sqrt{\frac{3}{4}} \psi_5(x)$

باشد، آنگاه از اندازه گیری انرژی سیستم، با احتمال $\frac{1}{4}$ مقدار E_1 و با احتمال $\frac{2}{4}$

در E_2 مقدار E_2 و با احتمال $\frac{3}{4}$ در E_5 به دست می آید.

در حقیقت $\psi(x)$ گفته شده که بیانگر سیستم فیزیکی است به صورت

$$\psi(x) = \underbrace{\sqrt{\frac{1}{4}}}_{A_1} \psi_1(x) + \underbrace{0}_{A_2} \psi_2(x) + \underbrace{\sqrt{\frac{2}{4}}}_{A_3} \psi_3(x) + \underbrace{0}_{A_4} \psi_4(x) + \underbrace{\sqrt{\frac{3}{4}}}_{A_5} \psi_5(x) + 0 + 0 \dots$$

می باشد. پس می توان نوشت:

$$A_1 = \sqrt{\frac{1}{4}}, A_2 = 0, A_3 = \sqrt{\frac{2}{4}}, A_4 = 0, A_5 = \sqrt{\frac{3}{4}}, A_6 = A_7 = \dots = 0$$

با احتمال $\frac{1}{4}$ سیستم در حالت $\psi_1(x)$ است. $\rightarrow |A_1|^2 = \frac{1}{4} =$ احتمال یافتن E_1 در اندازه گیری انرژی سیستم

با احتمال ۰ سیستم در حالت $\psi_2(x)$ است. $\rightarrow |A_2|^2 = 0 =$ احتمال یافتن E_2 در اندازه گیری سیستم

و الی آخر

مسئله (سوال) ذره ای در یک جعبه پتانسیل قرار دارد. تابع موج $V(x) = \begin{cases} \infty & x < 0 \\ 0 & 0 < x < a \\ \infty & x > a \end{cases}$

توصیفگر ذره با $\psi(x)$ به صورت زیر داده می شود.

$$\psi(x) = \begin{cases} A \left(\frac{x}{a}\right) & 0 < x < \frac{a}{2} \\ A \left(1 - \frac{x}{a}\right) & \frac{a}{2} < x < a \end{cases}$$

الف) مقدار A را بیابید.

می دانیم تابع موج باید به هم برابر باشد. یعنی مجموع احتمالات باید برابر با یک باشد.

در سربوه جعبه یعنی در $x < 0$ و $x > a$ تابع موج صفر است. در فاصله بین

$0 < x < a$ هم تابع موج داده شده است.

$$1 = \int_{-\infty}^{\infty} dx \psi^*(x) \psi(x) = \int_{-\infty}^0 \psi^*(x) \psi(x) dx + \int_0^a \psi^*(x) \psi(x) dx + \int_a^{\infty} \psi^*(x) \psi(x) dx =$$

$$1 = |A|^2 \int_0^{\frac{a}{2}} \frac{x^2}{a^2} dx + |A|^2 \int_{\frac{a}{2}}^a \left(1 - \frac{x}{a}\right)^2 dx = |A|^2 \frac{a}{12} \rightarrow A = \sqrt{\frac{12}{a}}$$

ب) این احتمال را بیابید که از اندازه گیری انرژی E_2 بدست آید.

$|A_r|^2 =$ احتمال آنکه از اندازه سری انرژی مقدار E_r به دست آید.

$$A_n = \int dn \psi(n) u_n^*(n)$$

$$A_r = \int_0^a dn \psi(n) u_r^*(n) = \int_0^a dn \psi(n) \sqrt{\frac{r}{a}} \sin \frac{2\pi r n}{a}$$

عدد راز r تا a قرار دادیم، زیرا در خارج از این ناحیه تابع موج صفر است.

$$A_r = \int_0^{\frac{a}{r}} dn \sqrt{\frac{r}{a}} \frac{n}{a} \sqrt{\frac{r}{a}} \sin \frac{2\pi r n}{a} + \int_{\frac{a}{r}}^a dn \sqrt{\frac{r}{a}} (1 - \frac{n}{a}) \sqrt{\frac{r}{a}} \sin \frac{2\pi r n}{a}$$

$$= \dots = 0$$

روش حل این انتگرال به طور مشروح در کتاب نوشته شده است. می توانید واحد برای n اختیاری

کنید و A_r را بیابید.

$|A_r|^2$ جواب سؤال خواهد بود.

نکته قابل توجه: اگر سیستم با تابع موج دلخواه $\psi(n)$ به شما داده شود و شما در اثر

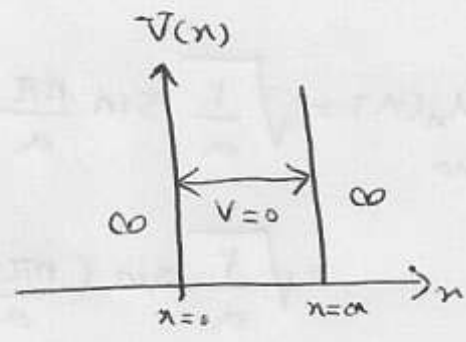
اندازه سری انرژی به مقدار $E_r = \frac{r^2 \pi^2 \hbar^2}{2ma^2}$ دست یابید، سیستم در اثر این

اندازه سری به $u_r(n)$ تقسیم می کند. یعنی تابع موج توصیفگر سیستم از

حالت دلخواه $\psi(n)$ به $u_r(n)$ تقبیل می یابد.

نوعه :

$$V(x) = \begin{cases} \infty & x < 0 \\ 0 & 0 < x < a \\ \infty & a < x \end{cases}$$



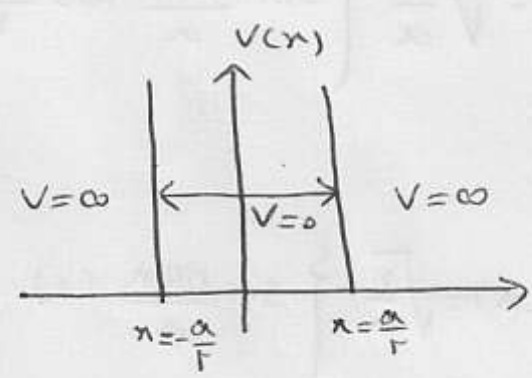
حل $\rightarrow u_n(x) = \sqrt{\frac{2}{a}} \sin \frac{n\pi x}{a}$

$$E_n = \frac{n^2 \pi^2 \hbar^2}{2ma^2}$$

$$n = 1, 2, 3, \dots$$

سوال: حال اگر پتانسیل ذره در معین به صورت متقارن زیر در نظر گرفته شود، جوابها چه تغییری میکنند؟

$$V(x) = \begin{cases} \infty & x < -\frac{a}{r} \\ 0 & -\frac{a}{r} < x < \frac{a}{r} \\ \infty & \frac{a}{r} < x \end{cases}$$



$$u_n(x) = ?$$

در این حالت، به نظر میرسد که پتانسیل به شکل متقارن درآمده است. ظاهراً

می توان از تبدیل ضمیمات $x \rightarrow x - \frac{a}{r}$ استفاده کرد و با استفاده

از جوابهای قبلی برای ذره در معین بین $0 < x < a$ به جوابهای مربوطه

ذره در معین متقارن دست یافت

$$\begin{aligned} x &\longrightarrow x - \frac{a}{r} \\ x=0 &\longrightarrow 0 - \frac{a}{r} = -\frac{a}{r} \\ x=a &\longrightarrow a - \frac{a}{r} = \frac{a}{r} \end{aligned}$$

$$\sin \frac{n\pi x}{a} \longrightarrow \sin \frac{n\pi}{a} \left(x - \frac{a}{r}\right)$$

42

$$u_n(n) \longrightarrow u_n(n) = \sqrt{\frac{r}{a}} \sin \frac{n\pi}{a} \left(n - \frac{a}{r} \right)$$

$$= \sqrt{\frac{r}{a}} \sin \left(\frac{n\pi n}{a} - \frac{n\pi}{r} \right) \implies$$

از رابطه $\sin(\alpha - \beta) = \sin\alpha \cos\beta - \cos\alpha \sin\beta$ استفاده می‌کنیم.

$$\implies u_n(n) = \sqrt{\frac{r}{a}} \left[\sin \frac{n\pi n}{a} \cos \frac{n\pi}{r} - \cos \frac{n\pi n}{a} \sin \frac{n\pi}{r} \right] =$$

$$= \begin{cases} \text{زوج } n: & u_n(n) = \sqrt{\frac{r}{a}} \left\{ \sin \frac{n\pi n}{a} (0) - \cos \frac{n\pi n}{a} (-1)^{\frac{n-1}{r}} \right\} \\ \text{فرد } n: & u_n(n) = \sqrt{\frac{r}{a}} \left\{ \sin \frac{n\pi n}{a} (-1)^{\frac{n}{r}} - \cos \frac{n\pi n}{a} (0) \right\} \end{cases}$$

با استفاده از ضرب $(-1)^{\frac{n}{r}}$ در $(-1)^{\frac{n+1}{r}}$ می‌توان نوشت

$$u_n(n) = \begin{cases} \sqrt{\frac{r}{a}} \cos \frac{n\pi n}{a}, & n = 1, 3, 5, \dots \quad \left(E_n = \frac{n^2 \pi^2 \hbar^2 r}{r m a^2} \right) \\ \sqrt{\frac{r}{a}} \sin \frac{n\pi n}{a}, & n = 2, 4, 6, \dots \quad \left(E_n = \frac{n^2 \pi^2 \hbar^2 r}{r m a^2} \right) \end{cases}$$