

Принцип суперпозиции сос-й:

Пусть кв. сист. ψ' так и в сос-и ψ''
⇒ всегда найдется состояние системы, коэф. α описывается
 q -й:
$$\psi = C' \cdot \psi' + C'' \cdot \psi''$$

где: C' и C'' - произвольн. комплекс. числа

Переходим:

Рассмотрим ^{число} сос-я системы; т.е. сос-я системы,
в которой мы измеряем физ. величину q :

$$q: \quad q_1 \quad q_2 \quad \dots \quad q_n$$
$$\psi: \quad \psi_1 \quad \psi_2 \quad \dots \quad \psi_n$$

В согласии с принц. суперпозиции произвольн. сос-я
системы, описываемое волн. q -й ψ :

$$\psi = \sum C_n \cdot \psi_n$$

В этом состоянии q уже не имеет дифференциальных (соответствующих) значений q_1, q_2, \dots, q_n ,

а при измерении будет получаться либо q_1 , либо q_2 , ... либо q_n

$$\psi = \psi(\vec{r}_i, \vec{p}_i) \equiv \psi(s) \quad s \equiv (\vec{r}_i, \vec{p}_i)$$

Волн. ф-я ψ элементного состоян. ρ удовлетв-на усл-ию:

$$\int |\psi(s)|^2 ds = 1$$

$$(*) \quad \psi = \sum c_n \psi_n \Rightarrow \sum_{n,m} \int \psi_n^* \psi_m \cdot c_n^* c_m \cdot ds = 1$$

Умножим (*) скалярно на ψ_m^* , + ортогональн-во системы:

$$\int \psi \cdot \psi_m^* \cdot ds = \sum_n c_n \int \psi_m^* \psi_n \cdot ds = \sum_n c_n \cdot \delta_{nm} = c_m$$

$$\sum_{n,m} \int \psi_n^* \psi_m \cdot c_n^* c_m \cdot ds = \sum_{n,m} c_n^* c_m \cdot \int \psi_n^* \psi_m \cdot ds = \sum_n |c_n|^2$$

$$\Rightarrow \int |\psi(s)|^2 ds = 1 \Rightarrow \sum_n |c_n|^2 = 1$$

$\Rightarrow |c_n|^2$ - есть вероятность обнаружить собственное значение q_n у величины q , при измерении системы, находящейся в состоян. описываемой ψ

$$\text{Зная все } c_n \Rightarrow \langle q \rangle = \sum_n |c_n|^2 q_n \quad \nabla$$

Система с течением времени эволюционирует

⇒ изменяя распределение микросистем по состояниям q_n :

$$\Rightarrow P_n \rightarrow P_n(t)$$

$$\Rightarrow \langle q(t) \rangle = \sum_n |P_n(t)|^2 q_n$$

Существуют ли случаи в которых несколько величин
н. уменьшаются без разбора?

$$q : q \rightarrow \hat{Q}$$

$$m : m \rightarrow \hat{M}$$

За малое отклонение (разброс) возмущения:

$$\Delta q \equiv q - \langle q \rangle$$

сфер. знач. е

$\langle (\Delta q)^2 \rangle_{\psi}$ - сферич. возмущение (разброс)
 величина q в
 сост.-ч, заданном. волн.
 ф.-и ψ

измеренное
 в определенном
 виде знач. е
 возм. волн. ф.

Определяется операторным равенством:

$$\langle (\Delta q)^2 \rangle_{\psi} \cdot \langle (\Delta m)^2 \rangle_{\psi} \geq \left[\left\langle \frac{\hat{Q}\hat{M} - \hat{M}\hat{Q}}{2i} \right\rangle_{\psi} \right]^2$$

\Rightarrow для того, чтобы q и m измерялись одновременно и точно
 нужно, чтобы сферич. значение операторов возм. волн. ф.

L , определяющей оператору: $\hat{L} \equiv \frac{\hat{Q}\hat{M} - \hat{M}\hat{Q}}{i}$,
 была равна нулю:

$$\langle L \rangle = 0 \Rightarrow \langle \hat{Q}\hat{M} - \hat{M}\hat{Q} \rangle = 0$$

Величина: $\hat{Q}\hat{M} - \hat{M}\hat{Q} \equiv [\hat{Q}, \hat{M}]$ наз. коммутатором операторов \hat{Q} и \hat{M}

\Rightarrow чтобы q и m измерялись одновременно и точно
 необходимо, чтобы операторы "коммутировали":

т.е. $[\hat{Q}, \hat{M}] = 0$!

Если \hat{Q} и \hat{M} коммутируют \Rightarrow они имеют одну систему волновых функций
 т.е. функции, собственные для \hat{M} , содержатся в функциях, собственных для \hat{Q}