

## 量子力学题

### (一) 单项选择题

1. 能量为 100eV 的自由电子的 De Broglie 波长是  
A.  $1.2 \text{ \AA}$ . B.  $1.5 \text{ \AA}$ . C.  $2.1 \text{ \AA}$ . D.  $2.5 \text{ \AA}$ .
2. 能量为 0.1eV 的自由中子的 De Broglie 波长是  
A.  $1.3 \text{ \AA}$ . B.  $0.9 \text{ \AA}$ . C.  $0.5 \text{ \AA}$ . D.  $1.8 \text{ \AA}$ .
3. 能量为 0.1eV, 质量为 1g 的质点的 De Broglie 波长是  
A.  $1.4 \text{ \AA}$ . B.  $1.9 \times 10^{-12} \text{ \AA}$ .  
C.  $1.17 \times 10^{-12} \text{ \AA}$ . D.  $2.0 \text{ \AA}$ .
4. 温度  $T=1\text{K}$  时, 具有动能  $E = \frac{3}{2} k_B T$  ( $k_B$  为 Boltzmann 常数) 的氢原子的 De Broglie 波长是  
A.  $8 \text{ \AA}$ . B.  $5.6 \text{ \AA}$ . C.  $10 \text{ \AA}$ . D.  $12.6 \text{ \AA}$ .
5. 用 Bohr-Sommerfeld 的量子化条件得到的一维谐振子的能量为 ( $n = 0, 1, 2, \dots$ )  
A.  $E_n = n\hbar\omega$ . B.  $E_n = (n + \frac{1}{2})\hbar\omega$ .  
C.  $E_n = (n + 1)\hbar\omega$ . D.  $E_n = 2n\hbar\omega$ .
6. 在 0K 附近, 钠的价电子的能量为 3eV, 其 De Broglie 波长是  
A.  $5.2 \text{ \AA}$ . B.  $7.1 \text{ \AA}$ . C.  $8.4 \text{ \AA}$ . D.  $9.4 \text{ \AA}$ .
7. 钾的脱出功是 2eV, 当波长为  $3500 \text{ \AA}$  的紫外线照射到钾金属表面时, 光电子的最大能量为  
A.  $0.25 \times 10^{-18} \text{ J}$ . B.  $1.25 \times 10^{-18} \text{ J}$ .  
C.  $0.25 \times 10^{-16} \text{ J}$ . D.  $1.25 \times 10^{-16} \text{ J}$ .
8. 当氢原子放出一个具有频率  $\omega$  的光子, 反冲时由于它把能量传递给原子而产生的频率改变为  
A.  $\frac{\hbar}{2\mu c}$ . B.  $\frac{\hbar}{2\mu c^2}$ . C.  $\frac{\hbar^2}{2\mu c^2}$ . D.  $\frac{\hbar^2}{2\mu c}$ .
9. Compton 效应证实了  
A. 电子具有波动性. B. 光具有波动性.  
C. 光具有粒子性. D. 电子具有粒子性.
10. Davisson 和 Germer 的实验证实了  
A. 电子具有波动性. B. 光具有波动性.  
C. 光具有粒子性. D. 电子具有粒子性.
11. 粒子在一维无限深势阱  $U(x) = \begin{cases} 0, 0 < x < a \\ \infty, x \leq 0, x \geq a \end{cases}$  中运动, 设粒子的状态由  $\psi(x) = C \sin \frac{\pi x}{a}$  描写, 其归一化常数 C 为  
A.  $\sqrt{\frac{1}{a}}$ . B.  $\sqrt{\frac{2}{a}}$ . C.  $\sqrt{\frac{1}{2a}}$ . D.  $\sqrt{\frac{4}{a}}$ .

12. 设  $\psi(x) = \delta(x)$ , 在  $x - x + dx$  范围内找到粒子的几率为  
A.  $\delta(x)$ . B.  $\delta(x)dx$ . C.  $\delta^2(x)$ . D.  $\delta^2(x)dx$ .
13. 设粒子的波函数为  $\psi(x, y, z)$ , 在  $x - x + dx$  范围内找到粒子的几率为  
A.  $|\psi(x, y, z)|^2 dx dy dz$ . B.  $|\psi(x, y, z)|^2 dx$ .  
C.  $(\iint |\psi(x, y, z)|^2 dy dz) dx$ . D.  $\int dx \int dy \int dz |\psi(x, y, z)|^2$ .
14. 设  $\psi_1(x)$  和  $\psi_2(x)$  分别表示粒子的两个可能运动状态, 则它们线性迭加的态  $c_1\psi_1(x) + c_2\psi_2(x)$  的几率分布为  
A.  $|c_1\psi_1|^2 + |c_2\psi_2|^2$ .  
B.  $|c_1\psi_1|^2 + |c_2\psi_2|^2 + c_1c_2\psi_1^*\psi_2$ .  
C.  $|c_1\psi_1|^2 + |c_2\psi_2|^2 + 2c_1c_2\psi_1^*\psi_2$ .  
D.  $|c_1\psi_1|^2 + |c_2\psi_2|^2 + c_1^*c_2\psi_1^*\psi_2 + c_1c_2^*\psi_1\psi_2^*$ .
15. 波函数应满足的标准条件是  
A. 单值、正交、连续. B. 归一、正交、完全性.  
C. 连续、有限、完全性. D. 单值、连续、有限.
16. 有关微观实物粒子的波粒二象性的正确表述是  
A. 波动性是由于大量的微粒分布于空间而形成的疏密波.  
B. 微粒被看成在三维空间连续分布的某种波包.  
C. 单个微观粒子具有波动性和粒子性.  
D. A, B, C.
17. 已知波函数  
 $\psi_1 = u(x) \exp(-\frac{i}{\hbar} Et) + u(x) \exp(\frac{i}{\hbar} Et)$ ,  
 $\psi_2 = u_1(x) \exp(-\frac{i}{\hbar} E_1 t) + u_2(x) \exp(\frac{i}{\hbar} E_2 t)$ ,  
 $\psi_3 = u_1(x) \exp(-\frac{i}{\hbar} Et) + u_2(x) \exp(-\frac{i}{\hbar} Et)$ ,  
 $\psi_4 = u_1(x) \exp(-\frac{i}{\hbar} E_1 t) + u_2(x) \exp(-\frac{i}{\hbar} E_2 t)$ .  
其中定态波函数是  
A.  $\psi_2$ . B.  $\psi_1$  和  $\psi_2$ . C.  $\psi_3$ . D.  $\psi_3$  和  $\psi_4$ .
18. 若波函数  $\Psi(x, t)$  归一化, 则  
A.  $\Psi(x, t) \exp(i\theta)$  和  $\Psi(x, t) \exp(-i\delta)$  都是归一化的波函数.  
B.  $\Psi(x, t) \exp(i\theta)$  是归一化的波函数, 而  $\Psi(x, t) \exp(-i\delta)$  不是归一化的波函数.  
C.  $\Psi(x, t) \exp(i\theta)$  不是归一化的波函数, 而

$\Psi(x,t)\exp(-i\delta)$  是归一化的波函数.

D.  $\Psi(x,t)\exp(i\theta)$  和  $\Psi(x,t)\exp(-i\delta)$  都不是归一化的波函数.(其中  $\theta, \delta$  为任意实数)

19. 波函数  $\Psi_1$ 、 $\Psi_2 = c\Psi_1$  ( $c$  为任意常数),

A.  $\Psi_1$  与  $\Psi_2 = c\Psi_1$  描写粒子的状态不同.

B.  $\Psi_1$  与  $\Psi_2 = c\Psi_1$  所描写的粒子在空间各点出现的几率的比是  $1: c$ .

C.  $\Psi_1$  与  $\Psi_2 = c\Psi_1$  所描写的粒子在空间各点出现的几率的比是  $1: |c|^2$ .

D.  $\Psi_1$  与  $\Psi_2 = c\Psi_1$  描写粒子的状态相同.

20. 波函数  $\Psi(x,t) = \frac{1}{\sqrt{2\pi\hbar}} \int c(p,t) \exp(\frac{i}{\hbar} px) dp$  的傅里叶变换式是

A.  $c(p,t) = \frac{1}{\sqrt{2\pi\hbar}} \int \Psi(x,t) \exp(\frac{i}{\hbar} px) dx$ .

B.  $c(p,t) = \frac{1}{\sqrt{2\pi\hbar}} \int \Psi^*(x,t) \exp(\frac{i}{\hbar} px) dx$ .

C.  $c(p,t) = \frac{1}{\sqrt{2\pi\hbar}} \int \Psi(x,t) \exp(-\frac{i}{\hbar} px) dx$ .

D.  $c(p,t) = \frac{1}{\sqrt{2\pi\hbar}} \int \Psi^*(x,t) \exp(-\frac{i}{\hbar} px) dx$ .

21. 量子力学运动方程的建立, 需满足一定的条件:

(1) 方程中仅含有波函数关于时间的一阶导数. (2) 方程中仅含有波函数关于时间的二阶以下的导数. (3) 方程中关于波函数对空间坐标的导数应为线性的. (4) 方程中关于波函数对时间坐标的导数应为线性的. (5) 方程中不能含有决定体系状态的具体参量. (6) 方程中可以含有决定体系状态的能量. 则方程应满足的条件是

A. (1)、(3)和(6). B. (2)、(3)、(4)和(5).

C. (1)、(3)、(4)和(5). D. (2)、(3)、(4)、(5)和(6).

22. 两个粒子的薛定谔方程是

A.  $i\hbar \frac{\partial}{\partial t} \Psi(\vec{r}_1, \vec{r}_2, t) = \sum_{i=1}^2 \frac{\hbar^2}{2\mu} \nabla_i^2 \Psi(\vec{r}_1, \vec{r}_2, t) + U(\vec{r}_1, \vec{r}_2, t) \Psi(\vec{r}_1, \vec{r}_2, t)$

B.  $\hbar \frac{\partial}{\partial t} \Psi(\vec{r}_1, \vec{r}_2, t) = \sum_{i=1}^2 \frac{\hbar^2}{2\mu} \nabla_i^2 \Psi(\vec{r}_1, \vec{r}_2, t) + U(\vec{r}_1, \vec{r}_2, t) \Psi(\vec{r}_1, \vec{r}_2, t)$

C.  $\hbar \frac{\partial}{\partial t} \Psi(\vec{r}_1, \vec{r}_2, t) = \sum_{i=1}^2 \frac{\hbar^2}{2\mu_i} \nabla_i^2 \Psi(\vec{r}_1, \vec{r}_2, t) + U(\vec{r}_1, \vec{r}_2, t) \Psi(\vec{r}_1, \vec{r}_2, t)$

D.  $i\hbar \frac{\partial}{\partial t} \Psi(\vec{r}_1, \vec{r}_2, t) = \sum_{i=1}^2 \frac{\hbar^2}{2\mu_i} \nabla_i^2 \Psi(\vec{r}_1, \vec{r}_2, t) + U(\vec{r}_1, \vec{r}_2, t) \Psi(\vec{r}_1, \vec{r}_2, t)$

23. 几率流密度矢量的表达式为

A.  $\vec{J} = \frac{\hbar}{2\mu} (\Psi^* \nabla \Psi - \Psi \nabla \Psi^*)$ .

B.  $\vec{J} = \frac{i\hbar}{2\mu} (\Psi^* \nabla \Psi - \Psi \nabla \Psi^*)$ .

C.  $\vec{J} = \frac{i\hbar}{2\mu} (\Psi \nabla \Psi^* - \Psi^* \nabla \Psi)$ .

D.  $\vec{J} = \frac{\hbar}{2\mu} (\Psi \nabla \Psi^* - \Psi^* \nabla \Psi)$ .

24. 质量流密度矢量的表达式为

A.  $\vec{J} = \frac{\hbar}{2} (\Psi^* \nabla \Psi - \Psi \nabla \Psi^*)$ .

B.  $\vec{J} = \frac{i\hbar}{2} (\Psi^* \nabla \Psi - \Psi \nabla \Psi^*)$ .

C.  $\vec{J} = \frac{i\hbar}{2} (\Psi \nabla \Psi^* - \Psi^* \nabla \Psi)$ .

D.  $\vec{J} = \frac{\hbar}{2} (\Psi \nabla \Psi^* - \Psi^* \nabla \Psi)$ .

25. 电流密度矢量的表达式为

A.  $\vec{J} = \frac{q\hbar}{2\mu} (\Psi^* \nabla \Psi - \Psi \nabla \Psi^*)$ .

B.  $\vec{J} = \frac{iq\hbar}{2\mu} (\Psi^* \nabla \Psi - \Psi \nabla \Psi^*)$ .

C.  $\vec{J} = \frac{iq\hbar}{2\mu} (\Psi \nabla \Psi^* - \Psi^* \nabla \Psi)$ .

D.  $\vec{J} = \frac{q\hbar}{2\mu} (\Psi \nabla \Psi^* - \Psi^* \nabla \Psi)$ .

26. 下列哪种论述不是定态的特点

A. 几率密度和几率流密度矢量都不随时间变化.

B. 几率流密度矢量不随时间变化.

C. 任何力学量的平均值都不随时间变化.

D. 定态波函数描述的体系一定具有确定的能量.

27. 在一维无限深势阱  $U(x) = \begin{cases} 0, & |x| < 2a \\ \infty, & |x| \geq 2a \end{cases}$  中运动的质量为  $\mu$  的粒子的能级为

A.  $\frac{\pi^2 \hbar^2 n^2}{4\mu a^2}$ , B.  $\frac{\pi^2 \hbar^2 n^2}{8\mu a^2}$ , C.  $\frac{\pi^2 \hbar^2 n^2}{16\mu a^2}$ , D.  $\frac{\pi^2 \hbar^2 n^2}{32\mu a^2}$ .

28. 在一维无限深势阱  $U(x) = \begin{cases} 0, & |x| < a \\ \infty, & |x| \geq a \end{cases}$  中运动的质量为  $\mu$  的粒子的能级为

A.  $\frac{\pi^2 \hbar^2 n^2}{2\mu a^2}$ , B.  $\frac{\pi^2 \hbar^2 n^2}{4\mu a^2}$ , C.  $\frac{\pi^2 \hbar^2 n^2}{8\mu a^2}$ , D.  $\frac{\pi^2 \hbar^2 n^2}{16\mu a^2}$ .

29. 在一维无限深势阱  $U(x) = \begin{cases} 0, & |x| < b/2 \\ \infty, & |x| \geq b/2 \end{cases}$  中运动的质量为  $\mu$  的粒子的能级为

A.  $\frac{\pi^2 \hbar^2 n^2}{2\mu b^2}$ , B.  $\frac{\pi^2 \hbar^2 n^2}{\mu b^2}$ , C.  $\frac{\pi^2 \hbar^2 n^2}{4\mu b^2}$ , D.  $\frac{\pi^2 \hbar^2 n^2}{8\mu b^2}$ .

30. 在一维无限深势阱  $U(x) = \begin{cases} 0, & |x| < a \\ \infty, & |x| \geq a \end{cases}$  中运动的质量为  $\mu$  的粒子处于基态, 其位置几率分布最大处是

A.  $x = 0$ , B.  $x = a$ , C.  $x = -a$ , D.  $x = a^2$ .

31. 在一维无限深势阱  $U(x) = \begin{cases} 0, & |x| < a \\ \infty, & |x| \geq a \end{cases}$  中运动的质量为  $\mu$  的粒子处于第一激发态, 其位置几率分布最大处是

A.  $x = \pm a/2$ , B.  $x = \pm a$ , C.  $x = 0$ , D.  $x = \pm a/4$ .

32. 在一维无限深势阱中运动的粒子, 其体系的

- A. 能量是量子化的, 而动量是连续变化的.  
B. 能量和动量都是量子化的.  
C. 能量和动量都是连续变化的.  
D. 能量连续变化而动量是量子化的.

33. 线性谐振子的能级为

- A.  $(n + 1/2)\hbar\omega, (n = 1, 2, 3, \dots)$ .  
B.  $(n + 1)\hbar\omega, (n = 0, 1, 2, \dots)$ .  
C.  $(n + 1/2)\hbar\omega, (n = 0, 1, 2, \dots)$ .  
D.  $(n + 1)\hbar\omega, (n = 1, 2, 3, \dots)$ .

34. 线性谐振子的第一激发态的波函数为  $\psi(x) = N_1 \exp(-\frac{1}{2}\alpha^2 x^2) 2\alpha x$ , 其位置几率分布最大处为

A.  $x = 0$ . B.  $x = \pm \sqrt{\frac{\hbar}{\mu\omega}}$ . C.  $x = \sqrt{\frac{\mu\omega}{\hbar}}$ . D.  $x = \pm \frac{\hbar}{\mu\omega}$ .

35. 线性谐振子的

- A. 能量是量子化的, 而动量是连续变化的.  
B. 能量和动量都是量子化的.  
C. 能量和动量都是连续变化的.  
D. 能量连续变化而动量是量子化的.

36. 线性谐振子的能量本征方程是

A.  $[-\frac{\hbar^2}{2\mu} \frac{d^2}{dx^2} + \frac{1}{2}\mu\omega^2 x^2]\psi = E\psi$ .  
B.  $[-\frac{\hbar^2}{2\mu} \frac{d^2}{dx^2} - \frac{1}{2}\mu\omega^2 x^2]\psi = E\psi$ .  
C.  $[\frac{\hbar^2}{2\mu} \frac{d^2}{dx^2} - \frac{1}{2}\mu\omega^2 x^2]\psi = -E\psi$ .

D.  $[\frac{\hbar^2}{2\mu} \frac{d^2}{dx^2} + \frac{1}{2}\mu^2 \omega^2 x^2]\psi = -E\psi$ .

37. 氢原子的能级为

A.  $-\frac{\hbar^2 e_s^2}{2\mu n^2}$ . B.  $-\frac{\mu^2 e_s^2}{2\hbar^2 n^2}$ . C.  $-\frac{\hbar e_s^4}{2\mu n^2}$ . D.  $-\frac{\mu e_s^4}{2\hbar^2 n^2}$ .

38. 在极坐标系下, 氢原子体系在不同球壳内找到电子的几率为

A.  $R_{nl}^2(r)r$ . B.  $R_{nl}^2(r)r^2$ .  
C.  $R_{nl}^2(r)rdr$ . D.  $R_{nl}^2(r)r^2dr$ .

39. 在极坐标系下, 氢原子体系在不同方向上找到电子的几率为

A.  $Y_{lm}(\theta, \varphi)$ . B.  $|Y_{lm}(\theta, \varphi)|^2$ .  
C.  $Y_{lm}(\theta, \varphi)d\Omega$ . D.  $|Y_{lm}(\theta, \varphi)|^2 d\Omega$ .

40. 波函数  $\psi$  和  $\phi$  是平方可积函数, 则力学量算符  $\hat{F}$  为厄密算符的定义是

A.  $\int \psi^* \hat{F} \phi d\tau = \int \phi^* \hat{F} \psi d\tau$ .  
B.  $\int \psi^* \hat{F} \phi d\tau = \int (\hat{F} \phi)^* \psi d\tau$ .  
C.  $\int (\hat{F} \psi)^* \phi d\tau = \int \psi^* \hat{F} \phi d\tau$ .  
D.  $\int \hat{F}^* \psi^* \phi d\tau = \int \psi \hat{F} \phi^* d\tau$ .

41.  $\hat{F}$  和  $\hat{G}$  是厄密算符, 则

- A.  $\hat{F}\hat{G}$  必为厄密算符. B.  $\hat{F}\hat{G} - \hat{G}\hat{F}$  必为厄密算符.  
C.  $i(\hat{F}\hat{G} + \hat{G}\hat{F})$  必为厄密算符.  
D.  $i(\hat{F}\hat{G} - \hat{G}\hat{F})$  必为厄密算符.

42. 已知算符  $\hat{x} = x$  和  $\hat{p}_x = -i\hbar \frac{\partial}{\partial x}$ , 则

- A.  $\hat{x}$  和  $\hat{p}_x$  都是厄密算符. B.  $\hat{x}\hat{p}_x$  必是厄密算符.  
C.  $\hat{x}\hat{p}_x + \hat{p}_x\hat{x}$  必是厄密算符.  
D.  $\hat{x}\hat{p}_x - \hat{p}_x\hat{x}$  必是厄密算符.

43. 自由粒子的运动用平面波描写, 则其能量的简并度为

A. 1. B. 2. C. 3. D. 4.

44. 二维自由粒子波函数的归一化常数为(归到  $\delta$  函数)

A.  $1/(2\pi\hbar)^{1/2}$ . B.  $1/(2\pi\hbar)$ .  
C.  $1/(2\pi\hbar)^{3/2}$ . D.  $1/(2\pi\hbar)^2$ .

45. 角动量 Z 分量的归一化本征函数为

A.  $\frac{1}{\sqrt{2\pi\hbar}} \exp(im\varphi)$ . B.  $\frac{1}{\sqrt{2\pi}} \exp(i\vec{k} \cdot \vec{r})$ .  
C.  $\frac{1}{\sqrt{2\pi}} \exp(im\varphi)$ . D.  $\frac{1}{\sqrt{2\pi\hbar}} \exp(i\vec{k} \cdot \vec{r})$ .

46. 波函数  $Y_{lm}(\theta, \varphi) = (-1)^m N_{lm} P_l^m(\cos\theta) \exp(im\varphi)$

- A. 是  $\hat{L}^2$  的本征函数,不是  $\hat{L}_z$  的本征函数.  
 B. 不是  $\hat{L}^2$  的本征函数,是  $\hat{L}_z$  的本征函数.  
 C. 是  $\hat{L}^2$ 、 $\hat{L}_z$  的共同本征函数.  
 D. 即不是  $\hat{L}^2$  的本征函数,也不是  $\hat{L}_z$  的本征函数.
- 47.若不考虑电子的自旋,氢原子能级  $n=3$  的简并度为

A. 3. B. 6. C. 9. D. 12.

48.氢原子能级的特点是

- A.相邻两能级间距随量子数的增大而增大.  
 B.能级的绝对值随量子数的增大而增大.  
 C.能级随量子数的增大而减小.  
 D.相邻两能级间距随量子数的增大而减小.

49 一粒子在中心力场中运动,其能级的简并度为  $n^2$ ,这种性质是

- A. 库仑场特有的. B. 中心力场特有的.  
 C. 奏力场特有的. D. 普遍具有的.

50.对于氢原子体系,其径向几率分布函数为  $W_{32}(r)dr = R_{32}^2 r^2 dr$ ,则其几率分布最大处对应于 Bohr 原子模型中的圆轨道半径是

A.  $a_0$ . B.  $4a_0$ . C.  $9a_0$ . D.  $16a_0$ .

51.设体系处于  $\Psi = \frac{1}{2}R_{31}Y_{10} - \frac{\sqrt{3}}{2}R_{21}Y_{1-1}$  状态,则该体系的能量取值及取值几率分别为

- A.  $E_3, E_2; \frac{1}{4}, \frac{3}{4}$ . B.  $E_3, E_2; \frac{1}{2}, -\frac{\sqrt{3}}{2}$ .  
 C.  $E_3, E_2; \frac{1}{2}, \frac{\sqrt{3}}{2}$ . D.  $E_3, E_2; \frac{3}{4}, \frac{1}{4}$ .

52.接 51 题,该体系的角动量的取值及相应几率分别为

- A.  $\sqrt{2}\hbar, 1$ . B.  $\hbar, 1$ . C.  $2\hbar^2, 1$ . D.  $\sqrt{2}\hbar^2, 1$ .

53. 接 51 题,该体系的角动量 Z 分量的取值及相应几率分别为

- A.  $0, -\hbar; \frac{1}{4}, \frac{3}{4}$ . B.  $0, \hbar; \frac{1}{4}, \frac{3}{4}$ .  
 C.  $0, \hbar; \frac{1}{2}, -\frac{\sqrt{3}}{2}$ . D.  $0, -\hbar; \frac{1}{2}, -\frac{\sqrt{3}}{2}$ .

54. 接 51 题,该体系的角动量 Z 分量的平均值为

- A.  $\frac{1}{4}\hbar$ . B.  $-\frac{1}{4}\hbar$ . C.  $\frac{3}{4}\hbar$ . D.  $-\frac{3}{4}\hbar$ .

55. 接 51 题,该体系的能量的平均值为

- A.  $-\frac{\mu e_s^4}{18\hbar^2}$ . B.  $-\frac{31\mu e_s^4}{288\hbar^2}$ . C.  $-\frac{29\mu e_s^4}{256\hbar^2}$ . D.  $-\frac{17\mu e_s^4}{72\hbar^2}$ .

56.体系处于  $\psi = C \cos kx$  状态,则体系的动量取值为

- A.  $\hbar k, -\hbar k$ . B.  $\hbar k$ . C.  $-\hbar k$ . D.  $\frac{1}{2}\hbar k$ .

57.接上题,体系的动量取值几率分别为

- A. 1, 0. B.  $1/2, 1/2$ . C.  $1/4, 3/4$ . D.  $1/3, 2/3$ .

58.接 56 题, 体系的动量平均值为

- A. 0. B.  $\hbar k$ . C.  $-\hbar k$ . D.  $\frac{1}{2}\hbar k$ .

59.一振子处于  $\psi = c_1\psi_1 + c_3\psi_3$  态中,则该振子能量取值分别为

- A.  $\frac{3}{2}\hbar\omega, \frac{5}{2}\hbar\omega$ . B.  $\frac{1}{2}\hbar\omega, \frac{5}{2}\hbar\omega$ .  
 C.  $\frac{3}{2}\hbar\omega, \frac{7}{2}\hbar\omega$ . D.  $\frac{1}{2}\hbar\omega, \frac{5}{2}\hbar\omega$ .

60.接上题,该振子的能量取值  $E_1, E_3$  的几率分别为

- A.  $|c_1|^2, |c_3|^2$ . B.  $\frac{|c_1|^2}{|c_1|^2 + |c_3|^2}, \frac{|c_3|^2}{|c_1|^2 + |c_3|^2}$ .  
 C.  $\frac{c_1}{|c_1|^2 + |c_3|^2}, \frac{c_3}{|c_1|^2 + |c_3|^2}$ . D.  $c_1, c_3$ .

61.接 59 题,该振子的能量平均值为

- A.  $\frac{1}{2} \frac{3|c_1|^2 + 5|c_3|^2}{|c_1|^2 + |c_3|^2} \hbar\omega$ . B.  $5\hbar\omega$ .  
 C.  $\frac{9}{2}\hbar\omega$ . D.  $\frac{1}{2} \frac{3|c_1|^2 + 7|c_3|^2}{|c_1|^2 + |c_3|^2} \hbar\omega$ .

62.对易关系  $[\hat{p}_x, f(x)]$  等于  $(f(x)$  为  $x$  的任意函数)

- A.  $i\hbar f'(x)$ . B.  $i\hbar f(x)$ . C.  $-i\hbar f'(x)$ . D.  $-i\hbar f(x)$ .

63. 对易关系  $[\hat{p}_y, \exp(iy)]$  等于

- A.  $\hbar \exp(iy)$ . B.  $i\hbar \exp(iy)$ .  
 C.  $-\hbar \exp(iy)$ . D.  $-i\hbar \exp(iy)$ .

64.对易关系  $[x, \hat{p}_x]$  等于

- A.  $i\hbar$ . B.  $-i\hbar$ . C.  $\hbar$ . D.  $-\hbar$ .

65. 对易关系  $[L_x, \hat{y}]$  等于

- A.  $i\hbar \hat{z}$ . B.  $\hbar \hat{z}$ . C.  $-i\hbar \hat{z}$ . D.  $-\hbar \hat{z}$ .

66. 对易关系  $[L_y, \hat{z}]$  等于

- A.  $-i\hbar \hat{x}$ . B.  $i\hbar \hat{x}$ . C.  $\hbar \hat{x}$ . D.  $-\hbar \hat{x}$ .

67. 对易关系  $[L_z, \hat{z}]$  等于

- A.  $i\hbar \hat{x}$ . B.  $i\hbar \hat{y}$ . C.  $i\hbar$ . D. 0.

68. 对易关系  $[x, \hat{p}_y]$  等于

- A.  $\hbar$ . B. 0. C.  $i\hbar$ . D.  $-\hbar$ .

69. 对易关系  $[\hat{p}_y, \hat{p}_z]$  等于

- A. 0. B.  $i\hbar \hat{x}$ . C.  $i\hbar \hat{p}_x$ . D.  $\hbar \hat{p}_x$ .

70. 对易关系  $[\hat{L}_x, \hat{L}_z]$  等于

- A.  $i\hbar\hat{L}_y$ . B.  $-i\hbar\hat{L}_y$ . C.  $\hbar\hat{L}_y$ . D.  $-\hbar\hat{L}_y$ .
71. 对易关系  $[\hat{L}_z, \hat{L}_y]$  等于  
A.  $i\hbar\hat{L}_x$ . B.  $-i\hbar\hat{L}_x$ . C.  $\hbar\hat{L}_x$ . D.  $-\hbar\hat{L}_x$ .
72. 对易关系  $[\hat{L}^2, \hat{L}_x]$  等于  
A.  $\hat{L}_x$ . B.  $i\hbar\hat{L}_x$ . C.  $i\hbar(\hat{L}_z + \hat{L}_y)$ . D. 0.
73. 对易关系  $[\hat{L}^2, \hat{L}_z]$  等于  
A.  $\hat{L}_z$ . B.  $i\hbar\hat{L}_z$ . C.  $i\hbar(\hat{L}_x + \hat{L}_y)$ . D. 0.
74. 对易关系  $[\hat{L}_x, \hat{p}_y]$  等于  
A.  $i\hbar\hat{L}_z$ . B.  $-i\hbar\hat{L}_z$ . C.  $i\hbar\hat{p}_z$ . D.  $-i\hbar\hat{p}_z$ .
75. 对易关系  $[\hat{p}_z, \hat{L}_x]$  等于  
A.  $-i\hbar\hat{p}_y$ . B.  $i\hbar\hat{p}_y$ . C.  $-i\hbar\hat{L}_y$ . D.  $i\hbar\hat{L}_y$ .
76. 对易关系  $[\hat{L}_z, \hat{p}_y]$  等于  
A.  $-i\hbar\hat{p}_x$ . B.  $i\hbar\hat{p}_x$ . C.  $-i\hbar\hat{L}_x$ . D.  $i\hbar\hat{L}_x$ .
77. 对易式  $[\hat{L}_y, \hat{x}]$  等于  
A. 0. B.  $-i\hbar\hat{z}$ . C.  $i\hbar\hat{z}$ . D. 1.
78. 对易式  $[\hat{F}^m, \hat{F}^n]$  等于 (m, n 为任意正整数)  
A.  $\hat{F}^{m+n}$ . B.  $\hat{F}^{m-n}$ . C. 0. D.  $\hat{F}$ .
79. 对易式  $[\hat{F}, \hat{G}]$  等于  
A.  $\hat{F}\hat{G}$ . B.  $\hat{G}\hat{F}$ . C.  $\hat{F}\hat{G} - \hat{G}\hat{F}$ . D.  $\hat{F}\hat{G} + \hat{G}\hat{F}$ .
80. 对易式  $[\hat{F}, c]$  等于 (c 为任意常数)  
A.  $c\hat{F}$ . B. 0. C.  $c$ . D.  $\hat{F}$ .
81. 算符  $\hat{F}$  和  $\hat{G}$  的对易关系为  $[\hat{F}, \hat{G}] = i\hbar$ , 则  $\hat{F}$ 、 $\hat{G}$  的测不准关系是  
A.  $\overline{(\Delta\hat{F})^2} \overline{(\Delta\hat{G})^2} \geq \frac{\hbar^2}{4}$ . B.  $\overline{(\Delta\hat{F})^2} \overline{(\Delta\hat{G})^2} \geq \frac{\hbar^2}{4}$ .  
C.  $\overline{(\Delta\hat{F})^2} \overline{(\Delta\hat{G})^2} \geq \frac{\hbar^2}{4}$ . D.  $\overline{(\Delta\hat{F})^2} \overline{(\Delta\hat{G})^2} \geq \frac{\hbar^2}{4}$ .
82. 已知  $[\hat{x}, \hat{p}_x] = i\hbar$ , 则  $\hat{x}$  和  $\hat{p}_x$  的测不准关系是  
A.  $\overline{(\Delta\hat{x})^2} \overline{(\Delta\hat{p}_x)^2} \geq \hbar^2$ . B.  $\overline{(\Delta\hat{x})^2} \overline{(\Delta\hat{p})^2} \geq \frac{\hbar^2}{4}$ .  
C.  $\overline{(\Delta\hat{x})^2} \overline{(\Delta\hat{p}_x)^2} \geq \hbar^2$ . D.  $\overline{(\Delta\hat{x})^2} \overline{(\Delta\hat{p}_x)^2} \geq \frac{\hbar^2}{4}$ .
83. 算符  $\hat{L}_x$  和  $\hat{L}_y$  的对易关系为  $[\hat{L}_x, \hat{L}_y] = i\hbar\hat{L}_z$ , 则  $\hat{L}_x$ 、 $\hat{L}_y$  的测不准关系是  
A.  $\overline{(\Delta\hat{L}_x)^2} \overline{(\Delta\hat{L}_y)^2} \geq \frac{\hbar^2 \hat{L}_z^2}{4}$ .  
B.  $\overline{(\Delta\hat{L}_x)^2} \overline{(\Delta\hat{L}_y)^2} \geq \frac{\hbar^2 \hat{L}^2}{4}$ .  
C.  $\overline{(\Delta\hat{F})^2} \overline{(\Delta\hat{G})^2} \geq \frac{\hbar^2 \hat{L}_z^2}{4}$ .

- D.  $\overline{(\Delta\hat{F})^2} \overline{(\Delta\hat{G})^2} \geq \frac{\hbar^2 \hat{L}^2}{4}$ .
84. 电子在库仑场中运动的能量本征方程是  
A.  $[-\frac{\hbar^2}{2\mu} \nabla^2 + \frac{ze_s^2}{r}] \psi = E \psi$ .  
B.  $[-\frac{\hbar^2}{2\mu} \nabla^2 + \frac{ze_s^2}{r^2}] \psi = E \psi$ .  
C.  $[-\frac{\hbar^2}{2\mu} \nabla^2 - \frac{ze_s^2}{r}] \psi = E \psi$ .  
D.  $[-\frac{\hbar^2}{2\mu} \nabla^2 - \frac{ze_s^2}{r^2}] \psi = E \psi$ .
85. 类氢原子体系的能量是量子化的, 其能量表达式为  
A.  $-\frac{\mu z^2 e_s^2}{2n^2 \hbar^2}$ . B.  $-\frac{\mu^2 z^2 e_s^4}{2\hbar^2 n^2}$ .  
C.  $-\frac{\mu z e_s^2}{2n^2 \hbar^2}$ . D.  $-\frac{\mu z^2 e_s^4}{2\hbar^2 n^2}$ .
86. 在一维无限深势阱  $U(x) = \begin{cases} 0, 0 < x < a \\ \infty, x \leq 0, x \geq a \end{cases}$  中运动的质量  $\mu$  为的粒子, 其状态为  $\psi = \frac{4}{\sqrt{a}} \sin \frac{\pi}{a} x \cos^2 \frac{\pi}{a} x$ , 则在此态中体系能量的可测值为  
A.  $\frac{\pi^2 \hbar^2}{2\mu a^2}, \frac{9\pi^2 \hbar^2}{2\mu a^2}$ . B.  $\frac{\pi^2 \hbar^2}{\mu a^2}, \frac{2\pi^2 \hbar^2}{\mu a^2}$ .  
C.  $\frac{3\pi^2 \hbar^2}{2\mu a^2}, \frac{3\pi^2 \hbar^2}{\mu a^2}$ . D.  $\frac{5\pi^2 \hbar^2}{2\mu a^2}, \frac{4\pi^2 \hbar^2}{\mu a^2}$ .
87. 接上题, 能量可测值  $E_1$ 、 $E_3$  出现的几率分别为  
A. 1/4, 3/4. B. 3/4, 1/4. C. 1/2, 1/2. D. 0, 1.
88. 接 86 题, 能量的平均值为  
A.  $\frac{5\pi^2 \hbar^2}{2\mu a^2}$ . B.  $\frac{2\pi^2 \hbar^2}{\mu a^2}$ . C.  $\frac{7\pi^2 \hbar^2}{2\mu a^2}$ . D.  $\frac{5\pi^2 \hbar^2}{\mu a^2}$ .
89. 若一算符  $\hat{F}$  的逆算符存在, 则  $[\hat{F}, \hat{F}^{-1}]$  等于  
A. 1. B. 0. C. -1. D. 2.
90. 如果力学量算符  $\hat{F}$  和  $\hat{G}$  满足对易关系  $[\hat{F}, \hat{G}] = 0$ , 则  
A.  $\hat{F}$  和  $\hat{G}$  一定存在共同本征函数, 且在任何态中它们所代表的力学量可同时具有确定值.  
B.  $\hat{F}$  和  $\hat{G}$  一定存在共同本征函数, 且在它们的本征态中它们所代表的力学量可同时具有确定值.  
C.  $\hat{F}$  和  $\hat{G}$  不一定存在共同本征函数, 且在任何态中它们所代表的力学量不可能同时具有确定

值.

D.  $\hat{F}$  和  $\hat{G}$  不一定存在共同本征函数,但总有那样态存在使得它们所代表的力学量可同时具有确定值.

91.一维自由粒子的能量本征值

- A. 可取一切实数值.
- B. 只能取不为负的一切实数.
- C. 可取一切实数,但不能等于零.
- D. 只能取不为正的实数.

92.对易关系式  $[\hat{p}_x, \hat{p}_x^2 f(x)]$  等于

- A.  $-i\hbar\hat{p}_x^2 f'(x)$ .
- B.  $i\hbar\hat{p}_x^2 f'(x)$ .
- C.  $-i\hbar\hat{p}_x^2 f(x)$ .
- D.  $i\hbar\hat{p}_x^2 f(x)$ .

93.定义算符  $\hat{L}_{\pm} = \hat{L}_x \pm i\hat{L}_y$ , 则  $[\hat{L}_+, \hat{L}_-]$  等于

- A.  $\hbar\hat{L}_z$ .
- B.  $2\hbar\hat{L}_z$ .
- C.  $-2\hbar\hat{L}_z$ .
- D.  $-\hbar\hat{L}_z$ .

94.接上题, 则  $[\hat{L}_+, \hat{L}_z]$  等于

- A.  $\hbar\hat{L}_+$ .
- B.  $\hbar\hat{L}_z$ .
- C.  $-\hbar\hat{L}_+$ .
- D.  $-\hbar\hat{L}_z$ .

95. 接 93 题, 则  $[\hat{L}_-, \hat{L}_z]$  等于

- A.  $\hbar\hat{L}_-$ .
- B.  $\hbar\hat{L}_z$ .
- C.  $-\hbar\hat{L}_-$ .
- D.  $-\hbar\hat{L}_z$ .

96. 氢原子的能量本征函数  $\psi_{nlm}(r, \theta, \varphi) = R_{nl}(r)Y_{lm}(\theta, \varphi)$

A. 只是体系能量算符、角动量平方算符的本征函数,不是角动量 Z 分量算符的本征函数.

B. 只是体系能量算符、角动量 Z 分量算符的本征函数,不是角动量平方算符的本征函数.

C. 只是体系能量算符的本征函数,不是角动量平方算符、角动量 Z 分量算符的本征函数.

D. 是体系能量算符、角动量平方算符、角动量 Z 分量算符的共同本征函数.

97.体系处于  $\psi = c_1 Y_{11} + c_2 Y_{10}$  态中,则  $\psi$

A. 是体系角动量平方算符、角动量 Z 分量算符的共同本征函数.

B. 是体系角动量平方算符的本征函数,不是角动量 Z 分量算符的本征函数.

C. 不是体系角动量平方算符的本征函数,是角动量 Z 分量算符的本征函数.

D. 即不是体系角动量平方算符的本征函数,也不是角动量 Z 分量算符的本征函数.

99.动量为  $p'$  的自由粒子的波函数在坐标表象中的表示是  $\psi_{p'}(x) = \frac{1}{\sqrt{2\pi\hbar}} \exp(\frac{i}{\hbar} p'x)$ , 它在动量表象中的表示是

A.  $\delta(p - p')$ .

B.  $\delta(p + p')$ .

C.  $\delta(p)$ .

D.  $\delta(p')$ .

100.力学量算符  $\hat{x}$  对应于本征值为  $x'$  的本征函数在坐标表象中的表示是

A.  $\delta(x - x')$ .

B.  $\delta(x + x')$ .

C.  $\delta(x)$ .

D.  $\delta(x')$ .

101.一粒子在一维无限深势阱中运动的状态为  $\psi(x) = \frac{\sqrt{2}}{2}\psi_1(x) - \frac{\sqrt{2}}{2}\psi_2(x)$ , 其中  $\psi_1(x)$ 、 $\psi_2(x)$  是其能量本征函数,则  $\psi(x)$  在能量表象中的表示是

- A.  $\begin{pmatrix} \sqrt{2}/2 \\ \sqrt{2}/2 \\ 0 \\ \vdots \end{pmatrix}$ .
- B.  $\begin{pmatrix} \sqrt{2}/2 \\ -\sqrt{2}/2 \\ 0 \\ \vdots \end{pmatrix}$ .
- C.  $\begin{pmatrix} \sqrt{2}/2 \\ \sqrt{2}/2 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix}$ .
- D.  $\begin{pmatrix} \sqrt{2}/2 \\ -\sqrt{2}/2 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix}$ .

102.线性谐振子的能量本征函数  $\psi_1(x)$  在能量表象中的表示是

- A.  $\begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ 0 \\ \vdots \end{pmatrix}$ .
- B.  $\begin{pmatrix} 0 \\ 1 \\ 0 \\ \vdots \end{pmatrix}$ .
- C.  $\begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix}$ .
- D.  $\begin{pmatrix} 0 \\ 1 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix}$ .

103. 线性谐振子的能量本征函数  $\psi = a\psi_0(x) + b\psi_1(x)$  在能量表象中的表示是

- A.  $\begin{pmatrix} a/\sqrt{|a|^2 + |b|^2} \\ b/\sqrt{|a|^2 + |b|^2} \\ 0 \\ \vdots \end{pmatrix}$ .
- B.  $\begin{pmatrix} 0 \\ a/\sqrt{|a|^2 + |b|^2} \\ b/\sqrt{|a|^2 + |b|^2} \\ 0 \end{pmatrix}$ .

$$\text{C. } \begin{pmatrix} a \\ b \\ 0 \\ \vdots \end{pmatrix}. \quad \text{D. } \begin{pmatrix} 0 \\ a \\ b \\ 0 \end{pmatrix}.$$

104. 在  $(\hat{L}^2, \hat{L}_z)$  的共同表象中, 波函数  $\phi = \frac{\sqrt{2}}{2} \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ 1 \end{pmatrix}$ , 在该态中  $\hat{L}_z$  的平均值为

A.  $\hbar$ . B.  $-\hbar$ . C.  $2\hbar$ . D. 0.

105. 算符  $\hat{Q}$  只有分立的本征值  $\{Q_n\}$ , 对应的本征函数是  $\{u_n(x)\}$ , 则算符  $\hat{F}(x, \frac{\hbar}{i} \frac{\partial}{\partial x})$  在  $\hat{Q}$  表象中的矩阵元的表示是

$$\text{A. } F_{mn} = \int u_n^*(x) F(x, \frac{\hbar}{i} \frac{\partial}{\partial x}) u_m(x) dx.$$

$$\text{B. } F_{mn} = \int u_m^*(x) F(x, \frac{\hbar}{i} \frac{\partial}{\partial x}) u_n(x) dx.$$

$$\text{C. } F_{mn} = \int u_n(x) F(x, \frac{\hbar}{i} \frac{\partial}{\partial x}) u_m^*(x) dx.$$

$$\text{D. } F_{mn} = \int u_m(x) F(x, \frac{\hbar}{i} \frac{\partial}{\partial x}) u_n^*(x) dx.$$

106. 力学量算符在自身表象中的矩阵表示是

- A. 以本征值为对角元素的对角方阵.  
B. 一个上三角方阵. C. 一个下三角方阵.  
D. 一个主对角线上的元素等于零的方阵.

107. 力学量算符  $\hat{x}$  在动量表象中的微分形式是

$$\text{A. } -i\hbar \frac{\partial}{\partial p_x}. \quad \text{B. } i\hbar \frac{\partial}{\partial p_x}. \quad \text{C. } -i\hbar^2 \frac{\partial}{\partial p_x}. \quad \text{D. } i\hbar^2 \frac{\partial}{\partial p_x}.$$

108. 线性谐振子的哈密顿算符在动量表象中的微分形式是

$$\text{A. } \frac{p^2}{2\mu} + \frac{1}{2} \mu \omega^2 \hbar^2 \frac{\partial^2}{\partial p^2}. \quad \text{B. } \frac{p^2}{2\mu} - \frac{1}{2} \mu \omega^2 \frac{\partial^2}{\partial p^2}.$$

$$\text{C. } \frac{p^2}{2\mu} - \frac{1}{2} \mu \omega^2 \hbar^2 \frac{\partial^2}{\partial p^2}. \quad \text{D. } -\frac{p^2}{2\mu} - \frac{1}{2} \mu \omega^2 \frac{\partial^2}{\partial p^2}.$$

109. 在  $\hat{Q}$  表象中  $F = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}$ , 其本征值是

A.  $\pm 1$ . B. 0. C.  $\pm i$ . D.  $1 \pm i$ .

110. 接上题,  $F$  的归一化本征态分别为

$$\text{A. } \frac{\sqrt{2}}{2} \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \end{pmatrix}, \frac{\sqrt{2}}{2} \begin{pmatrix} 1 \\ -1 \end{pmatrix}. \quad \text{B. } \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \end{pmatrix}, \begin{pmatrix} 1 \\ -1 \end{pmatrix}.$$

$$\text{C. } \frac{1}{2} \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \end{pmatrix}, \frac{1}{2} \begin{pmatrix} 1 \\ -1 \end{pmatrix}. \quad \text{D. } \frac{\sqrt{2}}{2} \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix}, \frac{\sqrt{2}}{2} \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix}.$$

111. 么正矩阵的定义式为

$$\text{A. } S^+ = S^-. \quad \text{B. } S^+ = S^*. \quad \text{C. } S = S^-. \quad \text{D. } S^* = S^-.$$

112. 么正变换

- A. 不改变算符的本征值, 但可改变其本征矢.  
B. 不改变算符的本征值, 也不改变其本征矢.

C. 改变算符的本征值, 但不改变其本征矢.

D. 即改变算符的本征值, 也改变其本征矢.

113. 算符  $\hat{a} = (\frac{\mu\omega}{2\hbar})^{1/2} (\hat{x} + \frac{i}{\mu\omega} \hat{p})$ , 则对易关系式  $[\hat{a}, \hat{a}^+]$  等于

$$\text{A. } [\hat{a}, \hat{a}^+] = 0. \quad \text{B. } [\hat{a}, \hat{a}^+] = 1.$$

$$\text{C. } [\hat{a}, \hat{a}^+] = -1. \quad \text{D. } [\hat{a}, \hat{a}^+] = i.$$

114. 非简并定态微扰理论中第  $n$  个能级的表达式是(考虑二级近似)

$$\text{A. } E_n^{(0)} + H'_{nn} + \sum_m \frac{|H'_{mn}|^2}{E_n^{(0)} - E_m^{(0)}}.$$

$$\text{B. } E_n^{(0)} + H'_{nn} + \sum_m \frac{|H'_{mn}|^2}{E_n^{(0)} - E_m^{(0)}}.$$

$$\text{C. } E_n^{(0)} + H'_{nn} + \sum_m \frac{|H'_{mn}|^2}{E_m^{(0)} - E_n^{(0)}}.$$

$$\text{D. } E_n^{(0)} + H'_{nn} + \sum_m \frac{|H'_{mn}|^2}{E_m^{(0)} - E_n^{(0)}}.$$

115. 非简并定态微扰理论中第  $n$  个能级的一级修正项为

$$\text{A. } H'_{nn}. \quad \text{B. } H'_{nn}. \quad \text{C. } -H'_{nn}. \quad \text{D. } H'_{nn}.$$

116. 非简并定态微扰理论中第  $n$  个能级的二级修正项为

$$\text{A. } \sum_m \frac{|H'_{mn}|^2}{E_n^{(0)} - E_m^{(0)}}. \quad \text{B. } \sum_m \frac{|H'_{mn}|^2}{E_n^{(0)} - E_m^{(0)}}.$$

$$C. \sum_m' \frac{|H'_{mn}|^2}{E_m^{(0)} - E_n^{(0)}} \cdot D. \sum_m \frac{|H'_{mn}|^2}{E_m^{(0)} - E_n^{(0)}}.$$

117. 非简并定态微扰理论中第  $n$  个波函数一级修正项为

$$A. \sum_m \frac{H'_{mn}}{E_n^{(0)} - E_m^{(0)}} \psi_m^{(0)}.$$

$$B. \sum_m' \frac{H'_{mn}}{E_n^{(0)} - E_m^{(0)}} \psi_m^{(0)}.$$

$$C. \sum_m' \frac{H'_{mn}}{E_m^{(0)} - E_n^{(0)}} \psi_m^{(0)}.$$

$$D. \sum_m \frac{H'_{mn}}{E_m^{(0)} - E_n^{(0)}} \psi_m^{(0)}.$$

119. 非简并定态微扰理论的适用条件是

$$A. \left| \frac{H'_{mk}}{E_k^{(0)} - E_m^{(0)}} \right| \ll 1. \quad B. \left| \frac{H'_{mk}}{E_k^{(0)} + E_m^{(0)}} \right| \ll 1.$$

$$C. |H'_{mk}| \ll 1. \quad D. |E_k^{(0)} - E_m^{(0)}| \ll 1.$$

121. 非简并定态微扰理论中, 波函数的一级近似公式为

$$A. \psi_n = \psi_n^{(0)} + \sum_m' \frac{H'_{nm}}{E_n^{(0)} - E_m^{(0)}} \psi_m^{(0)}.$$

$$B. \psi_n = \psi_n^{(0)} + \sum_m' \frac{H'_{mn}}{E_n^{(0)} - E_m^{(0)}} \psi_m^{(0)}.$$

$$C. \psi_n = \psi_n^{(0)} + \sum_m' \frac{H'_{mn}}{E_m^{(0)} - E_n^{(0)}} \psi_m^{(0)}.$$

$$D. \psi_n = \psi_n^{(0)} + \sum_m' \frac{H'_{nm}}{E_m^{(0)} - E_n^{(0)}} \psi_m^{(0)}.$$

122. 氢原子的一级斯塔克效应中, 对于  $n=2$  的能级由原来的一个能级分裂为

- A. 五个子能级. B. 四个子能级.  
C. 三个子能级. D. 两个子能级.

124. 用变分法求量子体系的基态能量的关键是

- A. 写出体系的哈密顿.  
B. 选取合理的尝试波函数.  
C. 计算体系的哈密顿的平均值.  
D. 体系哈密顿的平均值对变分参数求变分.

125. Stern-Gerlach 实验证实了

- A. 电子具有波动性. B. 光具有波动性.  
C. 原子的能级是分立的. D. 电子具有自旋.

126.  $\hat{S}$  为自旋角动量算符, 则  $[\hat{S}_y, \hat{S}_x]$  等于

- A.  $2i$ . B.  $i\hbar$ . C.  $0$ . D.  $-i\hbar\hat{S}_z$ .

127.  $\hat{\sigma}$  为 Pauli 算符, 则  $[\hat{\sigma}_x, \hat{\sigma}_z]$  等于

- A.  $-i\hbar\hat{\sigma}_y$ . B.  $i\hbar\hat{\sigma}_y$ . C.  $2i\hbar\hat{\sigma}_y$ . D.  $-2i\hbar\hat{\sigma}_y$ .

128. 单电子的自旋角动量平方算符  $\hat{S}^2$  的本征值为

- A.  $\frac{1}{4}\hbar^2$ . B.  $\frac{3}{4}\hbar^2$ . C.  $\frac{3}{2}\hbar^2$ . D.  $\frac{1}{2}\hbar^2$ .

129. 单电子的 Pauli 算符平方的本征值为

- A.  $0$ . B.  $1$ . C.  $2$ . D.  $3$ .

130. Pauli 算符的三个分量之积等于

- A.  $0$ . B.  $1$ . C.  $i$ . D.  $2i$ .

131. 电子自旋角动量的  $x$  分量算符在  $\hat{S}_z$  表象中矩阵表示为

$$A. \hat{S}_x = \frac{\hbar}{2} \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix}. \quad B. \hat{S}_x = \frac{\hbar}{2} \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}.$$

$$C. \hat{S}_x = \frac{\hbar}{2} \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}. \quad D. \hat{S}_x = \frac{\hbar}{2} \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}.$$

132. 电子自旋角动量的  $y$  分量算符在  $\hat{S}_z$  表象中矩阵表示为

$$A. \hat{S}_y = \frac{\hbar}{2} \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix}. \quad B. \hat{S}_y = \frac{i\hbar}{2} \begin{pmatrix} 0 & -1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}.$$

$$C. \hat{S}_y = \frac{i\hbar}{2} \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}. \quad D. \hat{S}_y = \frac{\hbar}{2} \begin{pmatrix} 0 & i \\ i & 0 \end{pmatrix}.$$

133. 电子自旋角动量的  $z$  分量算符在  $\hat{S}_z$  表象中矩阵表示为

$$A. \hat{S}_z = \frac{\hbar}{2} \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix}. \quad B. \hat{S}_z = \frac{\hbar}{2} \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -1 & 0 \end{pmatrix}.$$

$$C. \hat{S}_z = \frac{\hbar}{2} \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}. \quad D. \hat{S}_z = \frac{i\hbar}{2} \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}.$$

137. 一电子处于自旋态  $\chi = a\chi_{1/2}(s_z) + b\chi_{-1/2}(s_z)$  中, 则  $s_z$  的可测值分别为

- A.  $0, \hbar$ . B.  $0, -\hbar$ . C.  $\frac{\hbar}{2}, \frac{\hbar}{2}$ . D.  $\frac{\hbar}{2}, -\frac{\hbar}{2}$ .

138. 接上题, 测得  $s_z$  为  $\frac{\hbar}{2}, -\frac{\hbar}{2}$  的几率分别是

- A.  $a, b$ . B.  $|a|^2, |b|^2$ . C.  $|a|^2/2, |b|^2/2$ .  
D.  $|a|^2/(|a|^2 + |b|^2), |b|^2/(|a|^2 + |b|^2)$ .

139. 接 137 题,  $s_z$  的平均值为

- A.  $0$ . B.  $\frac{\hbar}{2}(|a|^2 - |b|^2)$ .

- C.  $\hbar(|a|^2 - |b|^2)/(2|a|^2 + 2|b|^2)$ . D.  $\hbar$ .

143. 下列有关全同粒子体系论述正确的是

A. 氢原子中的电子与金属中的电子组成的体系是全同粒子体系.

B. 氢原子中的电子、质子、中子组成的体系是全同粒子体系.

C. 光子和电子组成的体系是全同粒子体系.

D.  $\alpha$  粒子和电子组成的体系是全同粒子体系.



144.全同粒子体系中,其哈密顿具有交换对称性,其体系的波函数

- A.是对称的. B.是反对称的.  
C.具有确定的对称性. D.不具有对称性.

145.分别处于  $p$  态和  $d$  态的两个电子,它们的总角动量的量子数的取值是

- A. 0, 1, 2, 3, 4. B. 1, 2, 3, 4.  
C. 0, 1, 2, 3. D. 1, 2, 3.

## (二) 填空题

1.Compton 效应证实了\_\_\_光具有粒子性;。

2.Bohr 提出轨道量子化条件的数学表达式是\_\_\_\_\_。

3.Sommerfeld 提出的广义量子化条件是\_\_\_\_\_。

4.一质量为  $\mu$  的粒子的运动速度远小于光速,其动能为  $E_k$ ,其德布罗意波长为\_\_\_\_\_。

5.黑体辐射和光电效应揭示了\_\_\_\_\_。

6.1924 年,法国物理学家 De Broglie 提出了微观实物粒子具有\_\_\_\_\_。

7.自由粒子的 De Broglie 波函数为\_\_\_\_\_。

8.用 150 伏特电压加速的电子,其 De Broglie 波的波长是\_\_\_\_\_。

9.玻恩对波函数的统计解释是\_\_\_\_\_。

10.一粒子用波函数  $\Phi(\vec{r}, t)$  描写,则在某个区域  $dV$  内找到粒子的几率为\_\_\_\_\_。

11.描 写 粒 子 同 一 状 态 的 波 函 数 有 个\_\_\_\_\_。

12.态迭加原理的内容是\_\_\_\_\_。

13.一 粒 子 由 波 函 数  $\Psi(x, t) = \frac{1}{\sqrt{2\pi\hbar}} \int_{-\infty}^{\infty} c(p, t) \exp(\frac{i}{\hbar} px) dp$  描 写 , 则  $c(p, t) =$ \_\_\_\_\_。

14.在粒子双狭缝衍射实验中,用  $\Psi_1$  和  $\Psi_2$  分别描述通过缝 1 和缝 2 的粒子的状态,则粒子在屏上一点 P 出现的几率密度为\_\_\_\_\_。

15.一维自由粒子的薛定谔方程是\_\_\_\_\_。

16.N 个粒子体系的薛定谔方程是\_\_\_\_\_。

17.几率连续性方程是由\_\_\_\_\_导出的。

18.几率连续性方程的数学表达式为\_\_\_\_\_。

19.几率流密度矢量的定义式是\_\_\_\_\_。

20.空间 V 的边界曲面是 S,  $w$  和  $\vec{J}$  分别是粒子的几率密度和几率流密度矢量,则  $\int_V \frac{\partial w}{\partial t} dV = -\oint_S \vec{J} \cdot d\vec{S}$  的物理意义是\_\_\_\_\_。

21.量子力学中的质量守恒定律是\_\_\_\_\_。

22.量子力学中的电荷守恒定律是\_\_\_\_\_。

23.波函数应满足的三个标准条件是\_\_\_\_\_。

24.定态波函数的定义式是\_\_\_\_\_。

25.粒子在势场  $U(\vec{r})$  中运动,则粒子的哈密顿算符为\_\_\_\_\_。

26.束缚态的定义是\_\_\_\_\_。

27.线性谐振子的零点能为\_\_\_\_\_。

28.线性谐振子的两相邻能级间距为\_\_\_\_\_。

29.当体系处于力学量算符  $\hat{F}$  的本征态时,力学量 F 有确定值,这个值就是相应该态的\_\_\_\_\_。

30.表示力学量的算符都是\_\_\_\_\_。

31.厄密算符的本征值必为\_\_\_\_\_。

32.  $\int \psi_{\vec{p}'}^*(\vec{r}) \psi_{\vec{p}}(\vec{r}) d\tau =$ \_\_\_\_\_。

33.角动量平方算符的本征值为\_\_\_\_\_。

34.角动量平方算符的本征值的简并度为\_\_\_\_\_。

35.氢原子能级  $n = 5$  的简并度为\_\_\_\_\_。

36. 氢原子的能级对角量子数  $l$  简并, 这是\_\_\_\_\_场所特有的。
37. 一般来说, 碱金属原子的价电子的能级的简并度是\_\_\_\_\_。
38. 氢原子基态的电离能为\_\_\_\_\_。
39. 氢原子体系  $n = 2$  的能量是\_\_\_\_\_。
40. 处于  $\psi_{200}(r, \theta, \varphi)$  态的氢原子, 其电子的角向几率分布是\_\_\_\_\_。
41. 厄密算符本征函数的正交归一性的数学表达式是\_\_\_\_\_。
42. 厄密算符属于不同本征值的本征函数\_\_\_\_\_。
43. 力学量算符  $\hat{F}$  的本征函数系为  $\{\phi_n(x)\}$ , 则本征函数系  $\{\phi_n(x)\}$  的完全性是\_\_\_\_\_。
44. 当体系处于  $\psi(x) = \sum_n c_n \phi_n(x)$  态时, 其中  $\{\phi_n(x)\}$  为  $\hat{F}$  的本征函数系, 在  $\psi(x)$  态中测量力学量  $F$  为其本征值  $\lambda_n$  的几率是\_\_\_\_\_。
45. 一力学量算符  $\hat{F}$  既有分立谱又有连续谱, 则  $\hat{F}$  在任意态  $\psi(x)$  的平均值为\_\_\_\_\_。
46. 如果两个力学量算符有组成完全系的共同本征函数, 则这两个算符\_\_\_\_\_。
47. 完全确定三维空间的自由粒子状态需要三个力学量, 它们是\_\_\_\_\_。
48. 测不准关系反映了微观粒子的\_\_\_\_\_。
49. 若对易关系  $[\hat{A}, \hat{B}] = i\hat{C}$  成立, 则  $\hat{A}, \hat{B}$  的不确定关系是\_\_\_\_\_。
50. 如果两个力学量算符对易, 则在\_\_\_\_\_中它们可同时具有确定值。
51. 电子处于  $\frac{1}{2}Y_{10}(\theta, \varphi) - \frac{\sqrt{3}}{2}Y_{1-1}(\theta, \varphi)$  态中, 则电子角动量的  $z$  分量的平均值为\_\_\_\_\_。
52. 角动量平方算符与角动量  $x$  分量算符的对易关系等于\_\_\_\_\_。
53. 角动量  $x$  分量算符与动量的  $z$  分量算符的对易关系等于\_\_\_\_\_。
54. 角动量  $y$  分量算符与坐标的  $z$  分量算符的对易关系等于\_\_\_\_\_。
55.  $[\hat{y}, \hat{p}_y] =$ \_\_\_\_\_。
56. 粒子的状态由  $\psi(x) = \cos kx$  描写, 则粒子动量的平均值是\_\_\_\_\_。
57. 一维自由粒子的动量本征函数是\_\_\_\_\_。
58. 角动量平方算符的本征值方程为\_\_\_\_\_。
59. 若不考虑电子的自旋, 描写氢原子状态所需要的力学量的完全集合是\_\_\_\_\_。
60. 氢原子能量是考虑了\_\_\_\_\_得到的。
61. 量子力学中, \_\_\_\_\_称为表象。
62. 动量算符在坐标表象的表达式是\_\_\_\_\_。
63. 角动量算符在坐标表象中的表示是\_\_\_\_\_。
64. 角动量  $y$  分量的算符在坐标表象中的表示是\_\_\_\_\_。
65. 角动量  $z$  分量的算符在坐标表象中的表示是\_\_\_\_\_。
66. 波函数  $\Psi(x, t)$  在动量表象中的表示是\_\_\_\_\_。
67. 在动量表象中, 具有确定动量  $p'$  的粒子, 其动量算符的本征方程是\_\_\_\_\_。
68. 已知  $\hat{Q}$  具有分立的本征值  $\{Q_n\}$ , 其相应本征函数为  $\{u_n(x)\}$ , 则任意归一化波函数  $\Psi(x, t)$  可写为  $\Psi(x, t) = \sum_n a_n(t)u_n(x)$ , 则  $\Psi(x, t)$  在  $Q$  表象中的表示是\_\_\_\_\_。
69. 量子力学中  $\hat{Q}$  的本征函数为  $\{u_n(x)\} (n=1, 2, 3, \dots)$  有无限多, \_\_\_\_\_称为 Hilbert 空间。
70. 接 68 题, 力学量算符  $\hat{F}(x, \frac{\hbar}{i} \frac{\partial}{\partial x})$  在  $Q$  表象中的矩阵元的数学表达式为\_\_\_\_\_。
71. 量子力学中, 表示力学量算符的矩阵是\_\_\_\_\_矩阵。
72. 接 68 题, 力学量算符  $\hat{Q}(x, \frac{\hbar}{i} \frac{\partial}{\partial x})$  在自身表象中的表示是\_\_\_\_\_。
73. 力学量算符在自身表象中的矩阵是\_\_\_\_\_矩阵。

74. 力学量算符  $\hat{F}(x, \frac{\hbar}{i} \frac{\partial}{\partial x})$  在坐标表象中的矩阵元为\_\_\_\_\_。
75. 么正矩阵满足的条件是\_\_\_\_\_。
76. 么正变换不改变力学量算符的\_\_\_\_\_。
77. 么正变换不改变矩阵  $F$  的\_\_\_\_\_。
78. 力学量算符  $\hat{x}$  在动量表象中的微分形式是\_\_\_\_\_。
79. 坐标表象中的薛定谔方程是  $i\hbar \frac{\partial}{\partial t} \Psi(\vec{r}, t) = [-\frac{\hbar^2}{2\mu} \nabla^2 + U(\vec{r})] \Psi(\vec{r}, t)$ ，它在动量表象中的表示是\_\_\_\_\_。
80. 线性谐振子的哈密顿算符在动量表象中的微分形式是\_\_\_\_\_。
81. 非简并定态微扰理论中，能量二级近似值为\_\_\_\_\_。
82. 非简并定态微扰理论中，波函数的一级近似表示为\_\_\_\_\_。
83. 非简并定态微扰理论的适用条件是\_\_\_\_\_。
84. Stark 效应是\_\_\_\_\_。
85. 氢原子处于弱电场  $\vec{\varepsilon}$  中，其体系的微扰哈密顿是\_\_\_\_\_。
86. 在微扰作用下， $t$  时刻由  $\Phi_k$  态到  $\Phi_m$  态的跃迁几率是\_\_\_\_\_。
87. 1925 年，Uhlenbeck 和 Goudsmit 提出每个电子具有自旋角动量  $\vec{S}$ ，它在空间任何方向的投影只能取两个数值，即是\_\_\_\_\_。
88. Stern-Gerlach 实验证实了\_\_\_\_\_。
89. Pauli 算符  $\hat{\sigma}_x, \hat{\sigma}_z$  的反对易关系式是\_\_\_\_\_。
90. 自旋角动量算符的定义式为\_\_\_\_\_。
91. 自旋角动量算符  $\hat{S}_x$  在  $S_z$  表象中的矩阵表示是\_\_\_\_\_。
92. 自旋角动量算符  $\hat{S}_y$  在  $S_z$  表象中的矩阵表示是\_\_\_\_\_。
93. 自旋角动量算符  $\hat{S}_z$  属于本征值  $-\frac{\hbar}{2}$  的本征函数在  $S_z$  表象中的矩阵表示是\_\_\_\_\_；\_\_\_\_\_。
94. Pauli 算符  $\hat{\sigma}_x, \hat{\sigma}_z$  的积算符在  $\sigma_z$  表象中的矩阵表示是\_\_\_\_\_；\_\_\_\_\_。
95. 全同性原理的内容是\_\_\_\_\_。
96. 全同粒子体系的哈密顿具有\_\_\_\_\_对称性。
97. 全同粒子体系的波函数具有确定对称性，这种对称性不随\_\_\_\_\_改变。
98. 如果全同粒子体系的波函数是反对称的，则组成该体系的全同粒子一定是\_\_\_\_\_。
99. Pauli 原理的内容是\_\_\_\_\_。
100. 自旋算符无经典对应力学量，这纯属于\_\_\_\_\_。

### (五) 证明题

- 证明在定态中，几率流密度矢量与时间无关。
- 证明厄密算符的本征值为实数。
- 证明坐标算符  $\hat{x}$  和动量算符  $\hat{p}_x$  为厄密算符。
- 已知力学量算符  $\hat{F}$  的本征函数系  $\{\phi_n(x)\}$  具有完全性，有一归一化的波函数  $\psi(x) = \sum_n c_n \phi_n(x)$ ，证明  $\sum_n |c_n|^2 = 1$ 。
- 已知  $\hat{F} \phi_n(x) = \lambda_n \phi_n(x)$ ，则算符  $\hat{F}$  在归一化波函数  $\psi(x)$  中的平均值为  $\bar{F} = \int \psi^*(x) \hat{F} \psi(x) dx$ ，证明  $\bar{F} = \int \psi^*(x) \hat{F} \psi(x) dx = \sum_n \lambda_n |c_n|^2$ ，其中  $c_n = \int \phi_n^*(x) \psi(x) dx$ 。

- 8.证明如果两个算符有完全的共同本征函数系, 则这两个算符必对易。
- 12.证明对易关系 $[\hat{L}^2, \hat{L}_z] = 0$ 。
- 13.在 $\hat{L}_z$ 的本征态下, 证明 $\overline{L_x} = \overline{L_y} = 0$ 。
- 14.证明力学量算符的矩阵是厄密矩阵。
- 15.仿上题, 并由此证明力学量算符在自身表象中的矩阵表示是对角阵, 对角线上的元素依次按其本征值排列。
- 17.证明动量算符的属于本征值为 $p'$ 的本征函数在动量表象中的表示是 $\delta(p - p')$ 。
- 20.试证明线性谐振子的哈密顿算符在动量表象中的表示是 $H = -\frac{1}{2}m\hbar^2\omega^2 \frac{d^2}{dp^2} + \frac{1}{2m}p^2$ 。
- 23.定义 $\hat{\sigma}_{\pm} = \frac{1}{2}(\hat{\sigma}_x \pm i\hat{\sigma}_y)$ , 证明 (1)  $\hat{\sigma}_+^2 = \hat{\sigma}_-^2 = 0$ , (2)  $[\hat{\sigma}_+, \hat{\sigma}_-] = \hat{\sigma}_z$ 。
- 24.证明在 $\hat{\sigma}_z$ 表象中 $\hat{\sigma}_x\hat{\sigma}_y\hat{\sigma}_z = i$ 。

#### (四) 名词解释

- |                |              |                     |
|----------------|--------------|---------------------|
| 1.量子现象         | 11.定态        | 21.函数的正交性           |
| 2.光的波粒二象性      | 12.束缚态       | 22.角动量算符            |
| 3.德布罗意公式       | 13.几率波       | 23.力学量算符的本征函数的正交归一性 |
| 4.光子           | 14.归一化波函数    | 24.氢原子的赖曼线系         |
| 5.脱出功          | 15.几率流密度矢量   | 25.表象               |
| 6.黑体           | 16.线性谐振子的零点能 | 26.幺正变换             |
| 7.微观实物粒子的波粒二象性 | 17.厄密算符      | 27.狄喇克符号            |
| 8.Bohr 的原子量子论  | 18.简并度       | 28.厄密矩阵及其特点         |
| 9.态迭加原理        | 19.力学量的完全集合  | 29.能量表象             |
| 10.波函数的标准条件    | 20.箱归一化      |                     |

#### (六) 计算题

- 1.氢原子的动能为 $E = \frac{3}{2}kT$  ( $k$  为 Boltzman 常数), 求 $T = 1K$ 时氢原子的波长。
- 2.利用 Bohr-Sommerfeld 量子化条件求一维线性谐振子的能量。
- 3.两个光子在一定条件下可以转化为正负电子对, 如果两个光子的能量相等, 问要实现这种转化, 光子的波长最大是多少?
- 4.线性谐振子处于 $\psi(x) = \frac{1}{2}\psi_0(x) - \frac{\sqrt{2}}{2}\psi_2(x) + \frac{1}{2}\psi_4(x)$ , 其中 $\psi_n(x)$ 为线性谐振子的能量本征函数, 试求能量的可测及平均值。
- 5.氢原子处于基态 $\psi(r, \theta, \varphi) = \sqrt{\frac{1}{\pi a_0^3}} \exp(-\frac{r}{a_0})$ , 求最可几半径和动能平均值。
- 6.求在 $\hat{L}_z$ 的本征态下, 角动量沿与 $z$ 轴成 $\theta$ 角的方向上的分量的平均值。
- 7.在 $\hat{S}_z$ 表象中, 试计算 $\hat{S}_y$ 的矩阵表示。
- 8.求 $\hat{S}_x = \frac{\hbar}{2} \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}$ 的本征值和所属本征函数。
- 9.求 $\hat{S}_y = \frac{\hbar}{2} \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}$ 的本征值和所属本征函数。