期末考试

姓名: 陈 稼 霖 学号: SA21038052 成绩:

第 1 题 得分: ______. V 型三能级原子与两个经典光场作用. 频率为 ω_1 的经典光场与能级 $|a\rangle$, $|b\rangle$ 耦合, 频率为 ω_2 的经典光场与能级 $|a\rangle$, $|c\rangle$ 耦合. 系统的哈密顿量为 $H=H_0+H_1$, $H_0=\hbar\omega_0|a\rangle\langle a|+\hbar\omega_b|b\rangle\langle b|+\hbar\omega_c|c\rangle\langle c|$,

$$H_1 = \frac{\hbar}{2} (\Omega_{R1} e^{-i\phi_1} e^{-i\omega_1 t} |a\rangle\langle b| + \Omega_{R2} e^{-i\phi_2} e^{-i\omega_2 t} |a\rangle\langle c|) + \text{H.c.}$$

 $\Omega_{R1}e^{-i\phi_1}$ 和 $\Omega_{R2}e^{-i\phi_2}$ 是复拉比频率. 原子的波函数可以写为 $|\Psi\rangle=c_a(t)e^{-i\omega_at}|a\rangle+c_be^{-i\omega_bt}|b\rangle+c_c(t)e^{-i\omega_ct}|c\rangle$. 原子和光场共振, 即: $\omega_a-\omega_b=\omega_1,\,\omega_a-\omega_c=\omega_2,\,$ 通过解薛定谔方程, 可以求得波函数.

- (1) 求 $c_a(t)$, $c_b(t)$, $c_c(t)$ 所满足的微分方程;
- (2) 假设原子的初态为 $|\Psi(0)\rangle = \cos \frac{\theta}{2} |b\rangle + \sin \frac{\theta}{2} |c\rangle$, 求出 $c_a(t)$, $c_b(t)$, $c_c(t)$;
- (3) 当 Ω_{R1} , Ω_{R2} , θ , ϕ_1 , ϕ_2 满足什么条件时, 原子在演化过程中始终处于两个能级态 $|b\rangle$, $|c\rangle$ 的叠加态, 而不被激发到激发态上去. 这种现象叫做相干囚禁 (coherent trapping), 从物理上解释这种现象. (见 M. O. Scully, M. S. Zubairy 的书《quantum optics》 223-224 页, 世界图书出版公司出版, 中国, 北京)

解:

解: ΔX_1 的涨落计算见 2011 年第 4 题, 当 $|\alpha| > 1$ 时, $\Delta X_1 < 1$, 是压缩态. X_2 的均值为

$$\langle X_{2} \rangle = \langle \alpha | \frac{a}{\sqrt{1 + |\alpha|^{2}}} \frac{1}{2i} (a - a^{\dagger}) \frac{a^{\dagger}}{\sqrt{1 + |\alpha|^{2}}} | \alpha \rangle$$

$$= \frac{1}{2i(1 + |\alpha|^{2})} \langle \alpha | a(a - a^{\dagger}) a^{\dagger} | \alpha \rangle$$

$$= \frac{1}{2i(1 + |\alpha|^{2})} \langle \alpha | (aaa^{\dagger} - aa^{\dagger}a^{\dagger}) | \alpha \rangle$$

$$= \frac{1}{2i(1 + |\alpha|^{2})} \langle \alpha | [a(a^{\dagger}a + 1) - (a^{\dagger}a + 1)a^{\dagger}] | \alpha \rangle$$

$$= \frac{1}{2i(1 + |\alpha|^{2})} \langle \alpha | (aa^{\dagger}a + a - a^{\dagger}aa^{\dagger} + a^{\dagger}) | \alpha \rangle$$

$$= \frac{1}{2i(1 + |\alpha|^{2})} \langle \alpha | [(a^{\dagger}a + 1)a + a - a^{\dagger}(a^{\dagger}a + 1) + a^{\dagger}] | \alpha \rangle$$

$$= \frac{1}{2i(1 + |\alpha|^{2})} \langle \alpha | (a^{\dagger}aa + 2a - a^{\dagger}a^{\dagger}a + 2a^{\dagger}) | \alpha \rangle$$

$$= \frac{1}{2i(1 + |\alpha|^{2})} \langle \alpha | (\alpha^{3} + 2\alpha - \alpha^{3} - 2\alpha) | \alpha \rangle$$

$$= 0. \tag{1}$$

 X_2^2 的均值为

$$\langle X_2^2 \rangle = \langle \alpha | \frac{a}{\sqrt{1 + |\alpha|^2}} \left[\frac{1}{2i} (a - a^{\dagger}) \right]^2 \frac{a^{\dagger}}{\sqrt{1 + |\alpha|^2}} |\alpha\rangle$$
$$= -\frac{1}{4(1 + |\alpha|^2)} \langle \alpha | a(aa - aa^{\dagger} - a^{\dagger}a + a^{\dagger}a^{\dagger})a^{\dagger} |\alpha\rangle$$

$$\begin{split} &= -\frac{1}{4(1+|\alpha|^2)} \langle \alpha | a(aa-2a^{\dagger}a-1+a^{\dagger}a^{\dagger})a^{\dagger} | \alpha \rangle \\ &= -\frac{1}{4(1+|\alpha|^2)} \langle \alpha | (aaaa^{\dagger}-2aa^{\dagger}aa^{\dagger}-aa^{\dagger}+aa^{\dagger}a^{\dagger}a^{\dagger}) | \alpha \rangle \\ &= -\frac{1}{4(1+|\alpha|^2)} \langle \alpha | [aa(a^{\dagger}a+1)-2(a^{\dagger}a+1)(a^{\dagger}a+1)-(a^{\dagger}a+1)+(a^{\dagger}a+1)a^{\dagger}a^{\dagger}] | \alpha \rangle \\ &= -\frac{1}{4(1+|\alpha|^2)} \langle \alpha | (aaa^{\dagger}a+aa-2a^{\dagger}aa^{\dagger}a-4a^{\dagger}a-2-a^{\dagger}a-1+a^{\dagger}aa^{\dagger}a^{\dagger}+a^{\dagger}a^{\dagger}) | \alpha \rangle \\ &= -\frac{1}{4(1+|\alpha|^2)} \langle \alpha | [a(a^{\dagger}a+1)a+aa-2a^{\dagger}(a^{\dagger}a+1)a-4a^{\dagger}a-2-a^{\dagger}a-1+a^{\dagger}(a^{\dagger}a+1)a^{\dagger}+a^{\dagger}a^{\dagger}] | \alpha \rangle \\ &= -\frac{1}{4(1+|\alpha|^2)} \langle \alpha | (aa^{\dagger}aa+2aa-2a^{\dagger}a^{\dagger}aa-2a^{\dagger}a-4a^{\dagger}a-2-a^{\dagger}a-1+a^{\dagger}a^{\dagger}aa^{\dagger}+2a^{\dagger}a^{\dagger}) | \alpha \rangle \\ &= -\frac{1}{4(1+|\alpha|^2)} \langle \alpha | [(a^{\dagger}a+1)aa+2aa-2a^{\dagger}a^{\dagger}aa-2a^{\dagger}a-4a^{\dagger}a-2-a^{\dagger}a-1+a^{\dagger}a^{\dagger}(a^{\dagger}a+1)+2a^{\dagger}a^{\dagger}] | \alpha \rangle \\ &= -\frac{1}{4(1+|\alpha|^2)} \langle \alpha | (a^{\dagger}aaa+3aa-2a^{\dagger}a^{\dagger}aa-2a^{\dagger}a-4a^{\dagger}a-2-a^{\dagger}a-1+a^{\dagger}a^{\dagger}a^{\dagger}a+3a^{\dagger}a^{\dagger}) | \alpha \rangle \\ &= -\frac{1}{4(1+|\alpha|^2)} \langle \alpha | (a^{\dagger}aaa+3aa-2a^{\dagger}a^{\dagger}aa-2a^{\dagger}a-4a^{\dagger}a-2-a^{\dagger}a-1+a^{\dagger}a^{\dagger}a^{\dagger}a+3a^{\dagger}a^{\dagger}) | \alpha \rangle \\ &= -\frac{1}{4(1+|\alpha|^2)} \langle \alpha | (a^{\dagger}aaa+3aa-2a^{\dagger}a^{\dagger}aa-2a^{\dagger}a-4a^{\dagger}a-2-a^{\dagger}a-1+a^{\dagger}a^{\dagger}a^{\dagger}a+3a^{\dagger}a^{\dagger}) | \alpha \rangle \\ &= -\frac{1}{4(1+|\alpha|^2)} \langle \alpha | (a^{\dagger}aaa+3aa-2a^{\dagger}a^{\dagger}aa-2a^{\dagger}a-4a^{\dagger}a-2-a^{\dagger}a-1+a^{\dagger}a^{\dagger}a+3a^{\dagger}a^{\dagger}) | \alpha \rangle \\ &= -\frac{1}{4(1+|\alpha|^2)} \langle \alpha | (a^{\dagger}aaa+3aa-2a^{\dagger}a^{\dagger}aa-2a^{\dagger}a-4a^{\dagger}a-2-a^{\dagger}a-1+a^{\dagger}a^{\dagger}a+3a^{\dagger}a^{\dagger}) | \alpha \rangle \\ &= -\frac{1}{4(1+|\alpha|^2)} \langle \alpha | (a^{\dagger}aaa+3aa-2a^{\dagger}a^{\dagger}aa-2a^{\dagger}a-4a^{\dagger}a-2-a^{\dagger}a-1+a^{\dagger}a^{\dagger}a+3a^{\dagger}a^{\dagger}) | \alpha \rangle \\ &= -\frac{1}{4(1+|\alpha|^2)} \langle \alpha | (a^{\dagger}aaa+3aa-2a^{\dagger}a^{\dagger}aa-2a^{\dagger}a-4a^{\dagger}a-2-a^{\dagger}a-1+a^{\dagger}a^{\dagger}a+3a^{\dagger}a^{\dagger}) | \alpha \rangle \\ &= -\frac{1}{4(1+|\alpha|^2)} \langle \alpha | (a^{\dagger}aaa+3aa-2a^{\dagger}a^{\dagger}aa-2a^{\dagger}a-4a^{\dagger}a-2-a^{\dagger}a-1+a^{\dagger}a^{\dagger}a+3a^{\dagger}a^{\dagger}) | \alpha \rangle \\ &= -\frac{1}{4(1+|\alpha|^2)} \langle \alpha | (a^{\dagger}aaa+3aa-2a^{\dagger}a^{\dagger}a-2a^{\dagger}a-4a^{\dagger}a-2-a^{\dagger}a-1+a^{\dagger}a^{\dagger}a+3a^{\dagger}a^{\dagger}a \rangle | \alpha \rangle \\ &= -\frac{1}{4(1+|\alpha|^2)} \langle \alpha | (a^{\dagger}aaa+3aa-2a^{\dagger}a^{\dagger}a-2a^{\dagger}a-2a^{\dagger}a-4a^{\dagger}a-2-a^{\dagger}a-1+a^{\dagger}a^{\dagger}a-2a^{\dagger}a-1+a^{\dagger}a^{\dagger}a-2a^{\dagger}a \rangle | \alpha \rangle \end{aligned}$$

 X_2 的涨落为

$$\Delta X_2 = \sqrt{\langle X_2^2 \rangle - \langle X_2 \rangle^2} = \sqrt{\langle X_2^2 \rangle} > \frac{1}{2},\tag{2}$$

故无法由 ΔX_2 判断是否存在压缩.

综上, 当 $|\alpha| > 1$ 时, SPACS 态为压缩态.

第 3 题 得分: ______. 考虑一个理想的光学腔, 腔里有单模辐射场 $|\phi(0)\rangle_F = \frac{1}{\sqrt{2}}(|0\rangle - i|1\rangle)$. 处于基态与单模 场共振的二能级原子 $|\varphi(0)\rangle_A = |g\rangle$ 进入该光学腔, 与场发生作用, 相互作用的哈密顿量为 $H_I = \hbar g(\sigma_+ a^\dagger + \sigma_- (a^\dagger)^2)$ (在相互作用绘景中研究). 系统的演化方程为 $|\Psi\rangle_{AF} = e^{-i\frac{i}{\hbar}H_It}|\phi(0)\rangle_R|\varphi(0)\rangle_A$. 作用一段时间后原子从腔中逸出. 经探测: 出射原子处于激发态 $|e\rangle$.

- (1) 计算该单模场初始时刻 $|\phi(0)\rangle_F$ 的平均光子数 \bar{n} ;
- (2) 任意时刻系统的态 $|\Psi(t)\rangle_{AF}$;
- (3) 原子出射后, 腔内的辐射场的平均光子数变为多少?

解: (1)

(2)

(3)

第 4 题 得分: _______. 由一个赝自旋算符 $S_+ = |e\rangle\langle g|, S_- = |g\rangle\langle e|$ 和 $S_3 = (|e\rangle\langle e| - |g\rangle\langle g|)/2$ 描述的二能级原子,可定义两个厄米算符: $S_1 = (S_+ + S_-)/2$, $S_2 = (S_+ - S_-)/(2i)$, 他们的对易关系 $[S_1, S_2] = iS_3$, $S_3 = 1/2\sigma_z$. 相应的海森堡不确定关系为 $(\Delta S_1)^2(\Delta S_2)^2 \geq 1/4 \left|\langle S_3 \rangle\right|^2$, 这里 $(\Delta S_i)^2 = \langle S_i^2 \rangle - \langle S_i \rangle^2$ 是原子算符 S_i 的量子涨落. 如果量子涨落满足 $(\Delta S_i)^2 < 1/2 \left|\langle S_3 \rangle\right|$ (i=1 或 2),我们说原子算符的涨落被压缩,原子出现压缩效应. 当原子处于 $|\Psi\rangle = \cos(\frac{\theta}{2})|e\rangle + \sin(\frac{\theta}{2})|g\rangle$ 时 S_1 的平均值 $\langle S_1 \rangle$,求出分量 S_1 压缩的条件.

П

解 :	
	_ _
第 5 题 得分:	
(1) 该复合系统态矢.	
(2) 原子处于激发态的概率, 画出概率图形 $(\alpha = \pi/4, 横坐标表示时间, 纵坐标表示概率)$. (要求给出程序)	
解: (1)	
(2)	
第 6 题 得分: 一个二能级原子 A 与热库 E (环境) 相互作用如下: $U_{AE} g\rangle_A 0\rangle_E = e\rangle_A 0\rangle_E = U_{AE} e\rangle_A 0\rangle_E = \sqrt{1-p} e\rangle_A 0\rangle_E + \sqrt{p} g\rangle_A 1\rangle_E$, 其中 p 与时间有关, $ 0\rangle_E$ 是环境的真空态. 原子的演化可用 Kraus 符和表示: $\rho_A(t) = \sum_i M_i \rho_A(0) M_i^{\dagger}$. Kraus 算符的定义是: $M_i =_E \langle i U_{AE} 0\rangle_E$.	
(1) 试求出 M_0 和 M_1 .	
(2) 设原子初态为 $\rho_A(0) = \begin{bmatrix} a & b \\ d & c \end{bmatrix}$, 求出 $\rho_A(t)$.	
解: (1)	
(2)	
第 7 题 得分: 二能级原子与单模光场发生双光子共振相互作用, 系统的哈密顿量为 $H=\hbar\lambda[\sigma(a^\dagger)\sigma_+a^2]$. 假设原子初态 $(t=0$ 时刻的量子态) 为激发态 $ e\rangle$, 光场初态 $ n\rangle$.	² +
(1) 求系统任意时刻的平均光子数;	
(2) 画出平均光子数与时间的关系. (要求给出程序)	
解: (1)	
(2)	
第 8 题 得分: 二能级原子与单模光场发生共振作用, 系统的哈密顿量为 $H=\hbar\lambda(\sigmaa^\dagger+\sigma_+a)$. 如果子 $t=0$ 时刻处于激发态 $ e\rangle$, 而光场处于相干态 $ \alpha\rangle$, 计算任意时刻 t 原子处于基态 $ g\rangle$ 的概率 $P_g(t)$, 并作出图 (横坐标表示时间, 纵坐标为概率. 为方便, $\alpha=1$).	
解:	
第 9 题 得分: 二能级原子与单模光场发生双光子共振相互作用, 系统的哈密顿量为 $H=\hbar\lambda[\sigma(a^\dagger)\sigma_+a^2]$. 假设原子初态 $(t=0$ 时刻的量子态) 为激发态 $ e\rangle$, 光场初态为相干态 $ \alpha\rangle$. 求系统任意时刻的量子态.	² +
解:	
第 10 题 得分: 二能级原子与单模光场发生共振相互作用, 系统的哈密顿量为 $H = \hbar\lambda(\sigma a^\dagger + \sigma a^\dagger $	

解:	
第 11 题 得分: 压缩态的另一种定义: $ \alpha\rangle_g = D(\alpha)S(\xi) 0\rangle$. 我们学过的压缩态为 $ \beta\rangle = S(\xi(\beta)) 0\rangle$. $ \alpha\rangle_g = \beta\rangle_g$, 利用它们关于 $X_1 = 1/2(a+a^\dagger)$ 和 $X_2 = -i/2(a-a^\dagger)$ 的涨落图, 求出 α 和 β 的关系。	若
解:	
第 12 题 得分: 下图椭圆表示某压缩相干态光场的两正交分量 $X_1=1/2(a+a^\dagger)$ 和 $X_2=-i/2(a-a^\dagger)$ 的涨落范围. 已知椭圆长轴长为 $\Delta X_2=5$,椭圆中心坐标为 $(0,5)$	$a^{\dagger})$
(1) 若该压缩相干态 $ \beta\rangle_g = S(\xi)D(\beta) 0\rangle$, 求 β , ξ ;	
(2) 若压缩相干态 $ \beta\rangle_g = D(\beta)S(\xi) 0\rangle$, 则 β , ξ 又是多少?	
解: (1)	
(2)	
第 13 题 得分: 薛定谔猫态 $ \psi\rangle=x[\alpha\rangle+ -\alpha\rangle],$	
(1) 求归一化系数 x ,	
(2) 定义光场的两个相位正交的振幅分量 $X_1 = 1/2(a+a^{\dagger})$ 和 $X_2 = -i/2(a-a^{\dagger})$, 讨论 X_2 的压缩条件.	
解: (1)	
(2)	