

1 Considerar el Hamiltoniano de espín-bosón

$$H_{SB} = \sum_m \hbar \omega_m \hat{a}_m^\dagger \hat{a}_m + \hbar \frac{\omega_a}{2} \hat{\sigma}_z + \sum_m \hbar \hat{\sigma}_x (g_m^* \hat{a}_m^\dagger + g_m \hat{a}_m), \quad (1)$$

con $g_m = 2ie \frac{c_g}{c_\Sigma} \sqrt{\hbar \omega_m / (2cd)}$ y d la longitud de la guía de ondas. En el límite $|g_m| \ll 1$ despreciando los términos contra-rotantes, se considera el estado más general de una o cero excitaciones

$$|\psi(t)\rangle = c_g(t) |g, 0\rangle + c_e(t) |e, 0\rangle + \sum_m c_m(t) |g, 1_m\rangle \quad (2)$$

- (a) Encontrar las ecuaciones de movimiento para $c_e(t)$, $c_g(t)$ y $c_m(t)$
 (b) En clases demostramos que

$$c_m(t) = e^{-i(\omega_m - \omega_a/2)(t-t_0)} c_m(t_0) - ig_m^* \int_{t_0}^t dt' e^{-i(\omega_m - \omega_a/2)(t-t')} c_e(t') \quad (3)$$

es la solución (formal) para ecuación para las amplitudes $c_m(t)$ asociadas a los modos del oscilador. Usando ese resultado, escribir la ecuación para la amplitud del estado excitado del qubit como

$$\partial_t c_e(t) = -i\omega c_e(t) - i\xi(t, t_0) - \int_{t_0}^t dt' K(t-t') c_e(t') \quad (4)$$

- (c) Mostrar que el caso $\xi(t, t_0) = 0$, $K(t-t') = 1/(2\pi) \int d\omega J(\omega) e^{-i\omega(t-t')}$ con $J(\omega) = 2\pi\alpha$ constante sobre toda la recta real $\omega \in \mathbb{R}$ conduce a una ecuación diferencial Markoviana que depende únicamente del valor $c_e(t)$ a tiempo t .
 (d) Escribir el operador densidad $\rho(t)$ del sistema compuesto y trazar sobre los grados de libertad de la línea de transmisión para obtener el operador densidad del qubit ρ_{qb} .
 (e) La entropía de Von Neumann de la matriz densidad reducida

$$S = -\text{tr}(\rho_{qb} \log(\rho_{qb})) = -\sum \lambda_i \log(\lambda_i), \quad (5)$$

siendo λ_i los autovalores de ρ_{qb} , es una medida del entrelazamiento entre los dos subsistemas.

Considerar un átomo originalmente excitado $c_e(t_0) = 1$ en interacción con una línea de transmisión originalmente en estado de vacío $c_m(t_0) = 0$, $\forall m$.

- I- Calcular los autovalores λ_\pm de la matriz densidad del qubit.
 II- Mostrar que el entrelazamiento es nulo a $t = 0$ y a $t = +\infty$. Hallar el tiempo de máximo entrelazamiento.