

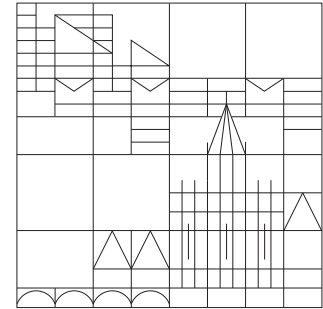
UNIVERSITÄT KONSTANZ

Fachbereich Physik

Prof. Dr. Guido Burkard

Dr. Mónica Benito

<http://theorie.physik.uni-konstanz.de/burkard/teaching/18S-QI>



## Quanteninformationstheorie

### Sommersemester 2018 - Übungsblatt 8

Ausgabe: 19.6.2018, Abgabe: 26.6.2018, Übungen: 28./29.6.2018

#### Aufgabe 26: Phasen- und Amplitudendämpfung (3 Punkte)

a) (1 Punkt) Gegeben sei ein Amplitudendämpfungs kanal; zeigen Sie, dass  $T_2 = 2T_1$ . Die  $T_2$ -Phasenkohärenzzeit ist definiert als die Inverse der exponentiellen Zerfallsrate  $\Gamma_2$  der nicht-diagonalen Elemente der Qubit-Dichtematrix. Die  $T_1$ -Relaxationszeit ist definiert als die Inverse der exponentiellen Zerfallsrate  $\Gamma_1$  der diagonalen Elemente. Nehmen Sie nun zusätzlich eine Phasendämpfung mit Zerfallsrate  $\Gamma_\phi$  an und zeigen Sie, dass  $T_2 < 2T_1$  und dass die Korringabeziehung  $1/T_2 = 1/(2T_1) + 1/T_\phi$  erfüllt ist.

b) (2 Punkte) Die Wechselwirkung zwischen einem harmonischen Oszillator (mit Operatoren  $a, a^\dagger$ ) und einem Reservoir (beschrieben durch einen harmonischen Oszillator mit Operatoren  $b, b^\dagger$ ) wird durch den folgenden Hamiltonoperator beschrieben,

$$H = \chi a^\dagger a (b + b^\dagger) .$$

Innerhalb der Markov-Näherung wird die Dämpfung des Oszillators durch den Lindblad-Superoperator  $L = \sqrt{\Gamma} a^\dagger a$  beschrieben. Zeigen Sie, dass die nicht-diagonalen Elemente der Dichtematrix,  $\rho_{nm} = \langle n | \rho | m \rangle$ , exponentiell wie  $e^{-\lambda t (n-m)^2}$  mit einer Konstante  $\lambda$  zerfallen.

#### Aufgabe 27: Gedämpfter harmonischer Oszillator (6 Punkte)

Betrachten wir einen harmonischen Oszillator  $H_0 = \omega a^\dagger a$  ( $\hbar = 1$ ), der mit einem Reservoir wechselwirkt. Wenn das Reservoir nur im Grundzustand ist, kann der harmonische Oszillator nur von einem angeregten Zustand zum nächsten tiefer liegenden Zustand durch Emission eines Photons abgeregt werden und kann keine Photonen absorbieren. Deshalb kann die Dämpfung des Oszillators durch den Lindblad-Operator  $L = \sqrt{\Gamma} a$  beschrieben werden, wo  $\Gamma$  die Rate ist, mit welcher der Oszillator vom ersten angeregten Zustand ( $n = 1$ ) zum Grundzustand übergeht ( $n = 0$ ).

a) (1 Punkt) Stellen Sie die Lindblad-Gleichung für den harmonischen Oszillator auf. Gehen Sie zum Wechselwirkungsbild mit  $H_0$  über. Wie sieht die Lindblad-Gleichung für den Dichteoperator im Wechselwirkungsbild  $\rho_I$  aus?

b) (1 Punkte) Finden Sie die Dynamik der Erwartungswerte  $\langle a \rangle(t)$  und  $\langle a^\dagger a \rangle(t) \equiv \langle n \rangle(t)$ . Hinweis: Die Differentialgleichung für den Erwartungswert eines allgemeinen Operators  $A$  ( $\langle A \rangle = \text{Tr} \{ A \rho \}$ ) ist  $\frac{d}{dt} \langle A \rangle(t) = \text{Tr} \{ A \dot{\rho} \}$ .

c) (2 Punkte) Betrachten wir die Funktion

$$X(\lambda, \lambda^*, t) = \text{Tr}[\rho_I(t)e^{\lambda a^\dagger} e^{-\lambda^* a}],$$

wo  $\lambda$  eine komplexe Zahl ist ( $\lambda$  und  $\lambda^*$  können wie unabhängige Variablen behandelt werden). Benutzen Sie die Lindblad-Gleichung für  $\rho_I$  und berechnen Sie  $dX/dt$ ,  $\partial X/\partial \lambda$  und  $\partial X/\partial \lambda^*$ , um eine Differenzialgleichung für  $X(\lambda, \lambda^*, t)$  aufzustellen und zu lösen. Die Lösung soll in der Form

$$X(\lambda, \lambda^*, t) = X(\lambda', \lambda'^*, 0)$$

sein, wo  $\lambda'$  eine Funktion von  $\lambda$ ,  $\Gamma$  und  $t$  ist. Was ist die Funktion  $\lambda'(\lambda, \Gamma, t)$ ?

*Hinweis: Nutzen Sie die folgenden Kommutatorrelationen:*

$$[a, M(a^\dagger, a)] = \frac{\partial M(a^\dagger, a)}{\partial a^\dagger}, \quad [M(a^\dagger, a), a^\dagger] = \frac{\partial M(a^\dagger, a)}{\partial a},$$

d) (2 Punkte) Nehmen wir an, dass der harmonische Oscillator sich zum Zeitpunkt  $t = 0$  im sogenannten "cat state" befindet:

$$|\text{cat}\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}}(|\alpha_1\rangle + |\alpha_2\rangle),$$

wo  $|\alpha\rangle$  einen kohärenten Zustand bezeichnet:

$$|\alpha\rangle = e^{-|\alpha|^2/2} e^{\alpha a^\dagger} |0\rangle.$$

$\alpha$  ist eine komplexe Zahl. Benutzen Sie das Ergebnis aus c), um den Dichteoperator zu einem späteren Zeitpunkt  $t$  abzuleiten. Mit welcher Rate werden die nichtdiagonalen Terme  $|\alpha_1\rangle\langle\alpha_2|$  und  $|\alpha_2\rangle\langle\alpha_1|$  von  $\rho$  unter der Annahme  $\Gamma t \ll 1$  gedämpft?