

Statistische Physik I (SS 2020): Tutorium 6

16. Dichteoperatoren

Gegeben sei ein Quantensystem mit Basiszuständen $|0\rangle$, $|1\rangle$, $|2\rangle$ und 2 Dichteoperatoren

$$\hat{\rho}_1 = \frac{1}{3} \begin{pmatrix} 1 & i & 0 \\ -i & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}, \quad \hat{\rho}_2 = \frac{1}{6} \begin{pmatrix} 3 & 0 & 3 \\ 0 & 0 & 0 \\ 3 & 0 & 3 \end{pmatrix}. \quad (1)$$

- (a) Stellen Sie die beiden Dichteoperatoren in Diagonalfom $\hat{\rho} = \sum_{n=1}^3 p_n |\psi_n\rangle \langle \psi_n|$ dar und bestimmen Sie jeweils die Wahrscheinlichkeiten p_n und Eigenzustände $|\psi_n\rangle$.

Das Eigenwertproblem

$$\hat{\rho}_1 |\psi_n\rangle = p_n |\psi_n\rangle$$

ergibt die charakteristische Gleichung $(\frac{1}{3} - p)[(\frac{1}{3} - p)^2 - \frac{1}{9}] = 0$, deren Lösungen sind die Eigenwerte

$$p_1 = 0, \quad p_2 = \frac{2}{3}, \quad p_3 = \frac{1}{3}.$$

Die entsprechenden normierten Eigenvektoren sind

$$|\psi_1\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 \\ i \\ 0 \end{pmatrix}, \quad |\psi_2\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 \\ -i \\ 0 \end{pmatrix}, \quad |\psi_3\rangle = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ 1 \end{pmatrix}$$

Für $\hat{\rho}_2$ findet man: $p[(\frac{1}{2} - p)^2 - \frac{1}{4}] = 0$ und dann

$$p_1 = 0, \quad p_2 = 0, \quad p_3 = 1,$$

$$|\psi_1\rangle = \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \\ 0 \end{pmatrix}, \quad |\psi_2\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ -1 \end{pmatrix}, \quad |\psi_3\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ 1 \end{pmatrix}.$$

Häufiger Fehler in den am So. 10.05 abgegebenen Lösungen: In vielen Fällen wurde der **zweite** (unabhängige!) Eigenvektor zum 2-fach-entarteten Eigenwert 0 vergessen, und, anstatt dessen, zwei Mal derselbe Eigenvektor genommen. Damit wird der ganze Hilbertraum in der Eigenbasis nicht mehr vollständig beschrieben !!!

Entsprechende Folgefehler tauchen dann auch in der Berechnung von C_2 beim Unterpunkt (c) auf.

(b) Berechnen Sie die Reinheit und die Entropie von $\hat{\rho}_1$ und $\hat{\rho}_2$.

Die Reinheit ist

$$\gamma[\hat{\rho}] = \text{Sp} \{ \hat{\rho}^2 \} = \sum_n p_n^2.$$

Die Entropie ist

$$S[\hat{\rho}] = -k_B \text{Sp} \{ \hat{\rho} \log \hat{\rho} \} = -k_B \sum_n p_n \log p_n.$$

$$\gamma[\hat{\rho}_1] = \frac{5}{9}, \quad S[\hat{\rho}_1] = k_B \left(\log 3 - \frac{2}{3} \log 2 \right),$$

$$\gamma[\hat{\rho}_2] = 1, \quad S[\hat{\rho}_2] = 0,$$

d.h., $\hat{\rho}_2$ ist ein reiner Zustand.

S. auch 2020_04_27_StatPhysI.Ergaenzung_1.pdf für weitere Details/Infos.

(c) Berechnen Sie die Matrixdarstellung der Operatoren $\hat{C}_1 = e^{-x\hat{\rho}_1}$ und $\hat{C}_2 = \cos\left(\frac{\pi}{2}\hat{\rho}_2\right)$.

$$\hat{C}_1 = e^{-x\hat{\rho}_1} = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^n x^n}{n!} \hat{\rho}_1^n = \hat{\mathbf{1}} + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(-1)^n x^n}{n!} (p_1^n |\psi_1\rangle\langle\psi_1| + p_2^n |\psi_2\rangle\langle\psi_2| + p_3^n |\psi_3\rangle\langle\psi_3|), \quad (2)$$

Daher:

$$\hat{C}_1 = e^{-x\hat{\rho}_1} = \sum_{k=1}^3 e^{-xp_k} |\psi_k\rangle\langle\psi_k|, \quad (3)$$

und, explizit:

$$\hat{C}_1 = \frac{1}{2} \begin{pmatrix} 1 & -i & 0 \\ i & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix} + \frac{1}{2} e^{-2x/3} \begin{pmatrix} 1 & i & 0 \\ -i & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix} + e^{-x/3} \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} \quad (4)$$

$$= \frac{1}{2} \begin{pmatrix} 1 + e^{-2x/3} & -i(1 - e^{-2x/3}) & 0 \\ i(1 - e^{-2x/3}) & 1 + e^{-2x/3} & 0 \\ 0 & 0 & 2e^{-x/3} \end{pmatrix} \quad (5)$$

Betrachten wir nun

$$\hat{C}_2 = \cos\left(\frac{\pi}{2}\hat{\rho}_2\right).$$

Da $\hat{\rho}_2$ ein reiner Zustand ist mit $p_1 = p_2 = 0$ und $p_3 = 1$, und damit $\hat{\rho}_2^m = \hat{\rho}_2$, $m = 2, 3, 4, \dots$, findet man

$$\hat{C}_2 = \hat{\mathbf{1}} + \left(\cos \frac{\pi}{2} - 1 \right) \hat{\rho}_2 = \hat{\mathbf{1}} - \hat{\rho}_2 = \begin{pmatrix} 1/2 & 0 & -1/2 \\ 0 & 1 & 0 \\ -1/2 & 0 & 1/2 \end{pmatrix},$$

die natürlich entspricht $\hat{C}_2 = \cos\left(\frac{\pi}{2}\hat{\rho}_2\right) = \sum_{k=1}^3 \cos\left(\frac{\pi}{2}p_k\right) |\psi_k\rangle\langle\psi_k|$.

17. Dichteoperator eines Zwei-Niveau-Systems

Betrachten Sie ein quantenmechanisches Zwei-Niveau-System (ZNS) mit Zuständen $|0\rangle$ und $|1\rangle$. Gegeben sei ein allgemeiner Dichteoperator des ZNS in Matrixdarstellung

$$\hat{\rho} = \begin{pmatrix} \rho_{11} & \rho_{10} \\ \rho_{01} & \rho_{00} \end{pmatrix}, \quad (6)$$

wobei $\rho_{ij} = \langle i|\hat{\rho}|j\rangle$.

- (a) Wieviele unabhängige reelle Parameter sind zur Bestimmung eines beliebigen Dichteoperators für ein ZNS nötig? Begründen Sie Ihre Antwort mit den allgemeinen Eigenschaften von Dichteoperatoren.

Es gilt $\text{Sp}\{\hat{\rho}\} = 1$ und $\hat{\rho}^\dagger = \hat{\rho}$, und damit $\rho_{00} + \rho_{11} = 1$, $\rho_{00}, \rho_{11} \in \mathbb{R}$ und $\rho_{01}^* = \rho_{10}$. D.h. insgesamt 3 reelle Parameter.

- (b) Berechnen Sie den Vektor $\vec{S} = (\langle \hat{\sigma}_x \rangle, \langle \hat{\sigma}_y \rangle, \langle \hat{\sigma}_z \rangle)^T$ der sich aus den Erwartungswerten der drei Pauli-Matrizen $\sigma_{x,y,z}$ für einen allgemeinen Dichteoperator ergibt. Drücken Sie die Dichtematrix in Gleichung (6) durch die Erwartungswerte S_x , S_y und S_z aus.

Generell $\langle \hat{\sigma}_k \rangle = \text{Sp}\{\hat{\sigma}_k \hat{\rho}\}$.

$$\vec{S} = (S_x, S_y, S_z)^T = (\rho_{01} + \rho_{10}, i(\rho_{10} - \rho_{01}), \rho_{11} - \rho_{00})^T. \quad (7)$$

Damit ergibt sich

$$\hat{\rho} = \frac{1}{2} \begin{pmatrix} 1 + S_z & S_x - iS_y \\ S_x + iS_y & 1 - S_z \end{pmatrix}. \quad (8)$$

- (c) Drücken Sie \vec{S} in Polarkoordinaten aus und bestimmen Sie die Beziehung zwischen (r, θ, ϕ) und den Elementen ρ_{ij} .

$$\vec{S} = r(\sin \theta \cos \phi, \sin \theta \sin \phi, \cos \theta)$$

$$\Rightarrow r = \sqrt{S_x^2 + S_y^2 + S_z^2} = \sqrt{4|\rho_{01}|^2 + (\rho_{11} - \rho_{00})^2} \quad (9)$$

$$\tan(\theta) = \frac{2|\rho_{01}|}{\rho_{11} - \rho_{00}}, \quad e^{i2\phi} = \frac{\rho_{01}}{\rho_{10}} \quad (10)$$

- (d) Berechnen Sie die Reinheit $R = \text{Sp}\{\hat{\rho}^2\}$ von $\hat{\rho}$ und drücken Sie das Resultat als Funktion der Matrixelemente ρ_{ij} und mit Hilfe der Polarkoordinatendarstellung von \vec{S} aus.

$$\text{Sp}\{\hat{\rho}^2\} = 2|\rho_{10}|^2 + \rho_{00}^2 + \rho_{11}^2 = \frac{1}{2}(1 + r^2) \quad (11)$$

18. Isoliertes Spin-Ensemble: Der paramagnetische Kristall

Gegeben Sei ein isoliertes System aus N nicht-wechselwirkenden Spin-1/2 Teilchen mit Zuständen $|\uparrow\rangle$ und $|\downarrow\rangle$ und Hamiltonoperator (siehe Vorlesung)

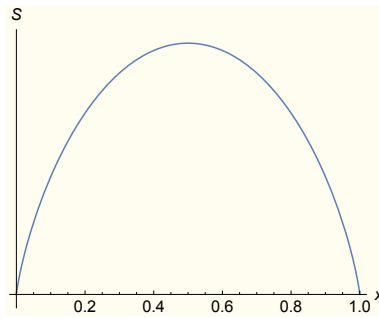
$$\hat{H} = \frac{E_0}{2} \sum_{i=1}^N (|\uparrow\rangle_i \langle \uparrow|), \quad (12)$$

- (a) Bestimmen Sie den mikrokanonischen Dichteoperator $\hat{\rho}_{\text{MK}}(E)$ und die Entropie $S(E)$ für gegebenes $N \gg 1$. Skizzieren Sie den Verlauf von $S(E)$.
Verwende die Relation $N_{\uparrow} = E \frac{2}{E_0} = (2E/E_0)$. Dann

$$\Omega(E) = \frac{N!}{N_{\uparrow}!(N - N_{\uparrow})!}, \quad \Rightarrow \quad S(E) = k_B \ln(\Omega) \quad (13)$$

und mit Hilfe von Stirling

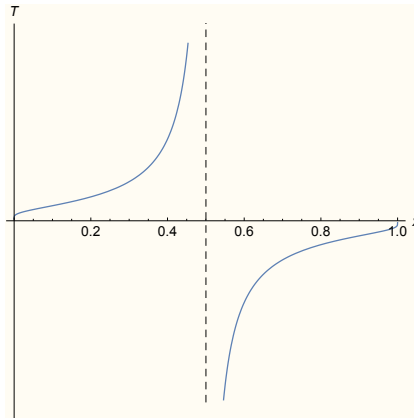
$$\begin{aligned} S(E) &= k_B \ln(\Omega) \simeq k_B [N \ln N - N - N_{\uparrow} \ln N_{\uparrow} - N_{\uparrow} - N_{\downarrow} \ln N_{\downarrow} - N_{\downarrow}] \\ &= k_B N \left[x \ln \frac{1}{x} + (1-x) \ln \frac{1}{(1-x)} \right], \quad x = \frac{N_{\uparrow}}{N} = \frac{2E}{E_0 N}. \end{aligned} \quad (14)$$



(mit $x = \frac{E}{NE_0}$).

- (b) Berechnen Sie die Temperatur T als Funktion von E und diskutieren Sie das Resultat.

$$\frac{1}{T} = \frac{\partial S}{\partial E} = \frac{1}{2E_0 N} \frac{\partial S}{\partial x}, \quad T(E) = \frac{2E_0/k_B}{\ln(1-x) - \ln x}. \quad (15)$$



(mit $x = \frac{2E}{NE_0}$).

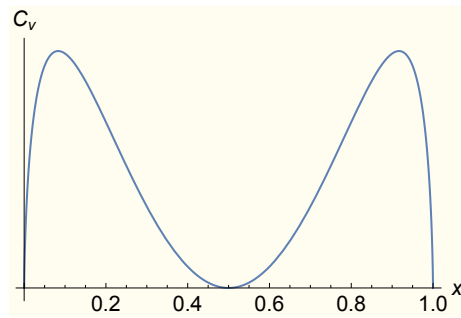
$T(x)$ ist unstetig in $x = 0.5$ [$\lim_{x \rightarrow 0.5} T(x) = +\infty$], und $T < 0$ für $0.5 < x < 1$. Eine negative Temperatur ist möglich, weil das Spektrum des Hamiltonoperators (12) von oben beschränkt ist.

- (c) Berechnen und skizzieren Sie die spezifische Wärmekapazität C (bei konstantem E_0 und N) als Funktion von E .

Wir schreiben die innere Energie als $E = x \frac{E_0}{2} N$. Dann

$$C_V = \frac{\partial E}{\partial T} = \frac{\partial E}{\partial x} \frac{\partial x}{\partial T} = \frac{E_0}{2} N \left(\frac{\partial T}{\partial x} \right)^{-1} \quad (16)$$

$$C_V = N k_B (1-x)x [\ln(1-x) - \ln(x)]^2 \geq 0. \quad (17)$$



(mit $x = \frac{2E}{NE_0}$).

Kreuze für: 16a) + b); 16c); 17a)+b); 17c)+d); 18a); 18b)+ c)