

8) Ausflug Quanteninformation

a) Spin des Elektrons als Beispiel für Qbit

Erinnerung: Drehimpuls charakterisiert durch \vec{L}^2 und L_z

Intrinsische Eigenschaft von Teilchen = Spin als Eigen Drehimpuls

$$\hat{S}^2 |s, m_s\rangle = \hbar^2 s(s+1) |s, m_s\rangle$$

$$S_z |s, m_s\rangle = \hbar m_s |s, m_s\rangle$$

Spin-Statistik-Theorem: Fermionen halbzelliger Spin s
 Bosonen ganzzelliger Spin s

Elektron: $s = 1/2, m_s = -1/2, 1/2$

Darstellung durch Vektoren und Matrizen:

$$|1\rangle = |\uparrow\rangle = |s=1/2, m_s=+1/2\rangle = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix}$$

$$|0\rangle = |\downarrow\rangle = |s=1/2, m_s=-1/2\rangle = \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix}$$

Der Spin-Operator ist $\vec{S} = \frac{\hbar}{2} \vec{\sigma}$ mit

$$\sigma_1 = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}, \sigma_2 = \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}, \sigma_3 = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}$$

Offenbar gilt dann: $S_3 |\uparrow\rangle = \frac{\hbar}{2} |\uparrow\rangle, S_3 |\downarrow\rangle = -\frac{\hbar}{2} |\downarrow\rangle$

Leiter-Operatoren: $S_+ = S_1 + iS_2 = \frac{\hbar}{2} \left(\begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} + i \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix} \right) = \hbar \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 0 & 0 \end{pmatrix}$
 $S_- = S_1 - iS_2 = \hbar \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}$

Damit: $S_+ |\downarrow\rangle = \hbar |\uparrow\rangle, S_- |\uparrow\rangle = \hbar |\downarrow\rangle$

Bit: klassischer Zustand aus 0, 1

Qbit: Überlagerung gemäß $|\psi\rangle = \alpha |0\rangle + \beta |1\rangle$ mit $|\alpha|^2 + |\beta|^2 = 1$
 (globale Phase aus α entfernt)

Wähle $\alpha = \cos \frac{\theta}{2}, \beta = \sin \frac{\theta}{2} e^{i\varphi}$

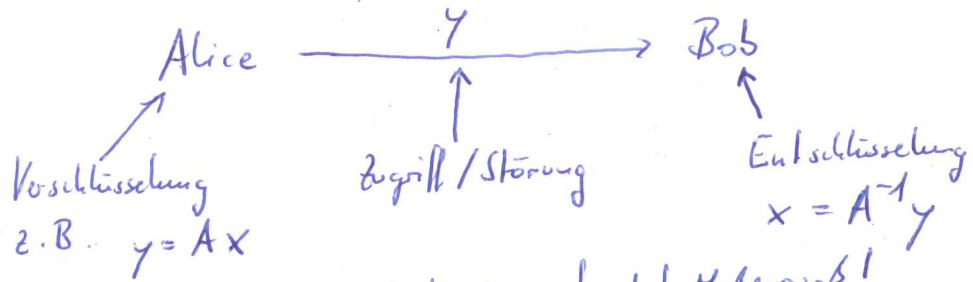
mit $\theta \in [0, \pi], \varphi \in [0, 2\pi]$

→ Vektor auf der Bloch-Sphäre

(eigentlich höherer Informationsgehalt als Bit!)

δ) von Neumanns Messprozess

Kryptographie:



Quantenkryptographie: Abfrage des Zustandes erfordert Messprozess!
 → Änderung des Zustandes !!

Beispiel: Alice präpariert Zustand als Gemisch $|\psi\rangle = \sum_n p_n |\psi_n\rangle$

bezüglich eines VONS $|\psi_n\rangle$
 Messung erfolgt mit hermiteschem Operator \hat{A} mit $\hat{A} |\psi_n\rangle = a_n |\psi_n\rangle$

Wahrscheinlichkeit a_n zu messen:

$$P(a_n) = |\langle \psi | \psi_n \rangle|^2 = \sum_m p_m \langle a_n | \psi_m \rangle \langle \psi_m | a_n \rangle = \sum_n p_n$$

Dichtematrixoperator für Anfangszustand:

$$\hat{\rho} = \sum_m p_m |\psi_m\rangle \langle \psi_m|$$

$$\rightarrow P(a_n) = \text{Spur} \left(\hat{\rho} \underbrace{|a_n\rangle \langle a_n|}_{\hat{P}_n} \right) = \text{Spur} (\hat{\rho} \hat{P}_n)$$

Beispiel: Elektron

Dichtematrix in der Basis von S_z/\hbar $\begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix}, \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix}$ für $|\uparrow\rangle = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix}$:

$$\hat{\rho} (|\uparrow\rangle) = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix} \langle \uparrow | = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 0 \end{pmatrix}$$

$$\text{Dann: } P(+\frac{\hbar}{2}) = \text{Spur} (\hat{\rho} \cdot \hat{\sigma}_3) = \text{Spur} \left(\begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix} \right) = \text{Spur} \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 0 \end{pmatrix} = +1$$

Präpariert man einen Zustand nicht in der Eigenbasis des Messoperators, so ist $\hat{\rho}$ streng nicht-diagonal!

Nach der Messung von a_n wird aus $\hat{\rho}$ der Zustand

$$\frac{\hat{P}_n \hat{\rho} \hat{P}_n}{\text{Spur} (\hat{P}_n \hat{\rho} \hat{P}_n)}$$

Dazu kommt Zerkleinerung des Zustandes!

c) Verschränkte Zustände

Beispiel: Zwei Elektronen

Tensorprodukt der beiden Spin Hilbert-Räume

Reiner Zustand: $|\psi\rangle = |\uparrow\uparrow\rangle_{AB} = |\uparrow\rangle_A \otimes |\uparrow\rangle_B$

Gemeinsam Verschränkter Zustand:

$|\psi\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} (|\uparrow\downarrow\rangle_{AB} - |\downarrow\uparrow\rangle_{AB}) \neq (\alpha|\uparrow\rangle_A + \beta|\downarrow\rangle_A) \otimes (\gamma|\uparrow\rangle_B + \delta|\downarrow\rangle_B)$

Singulett-Zustand mit Spin 0

Zustand nicht als Tensorprodukt darstellbar. Pons-Horodecki-Kriterium an S

Definiere Messoperatoren S_3 für A und B:

$S_3^{(A)} |\uparrow\rangle_A = \frac{1}{2} |\uparrow\rangle_A$, $S_3^{(B)} |\downarrow\rangle_A = -\frac{1}{2} |\downarrow\rangle_A$

genauso für Elektron B.

Im Produktraum:

$S_3^A = S_3^{(A)} \otimes I^{(B)}$, $S_3^B = I^{(A)} \otimes S_3^{(B)}$

Separiere die beiden verschränkten Elektronen: Alice hat Elektron A, Bob Elektron B.

Dann: Alice misst $+\frac{1}{2}$ $\rightarrow |\psi\rangle$ kollabiert zu $|\uparrow\downarrow\rangle_{AB} \rightarrow$ Bob misst $-\frac{1}{2}$.
 $|\downarrow\uparrow\rangle_{AB} \rightarrow$ Bob misst $+\frac{1}{2}$.

Einskin: "Spukhafte Fernwirkung", Quantenkorrelation,

Einskin-Podolsky-Rosen-Paradoxon

aber: keine Informationsübertragung möglich

Stichwort: Bell'sche Ungleichung, von Neumann-Europie
Bell-Zustände als maximal verschränkte Zustände