

Zusammenfassung der 11. Vorlesung (14.01.08)

1.4.5 Die v. Neumann Entropie:

Sei ρ ein Dichteoperator in einem Hilbertraum \mathcal{H} der Dimension M und sei

$$\rho = \sum_{i=0}^{M-1} p_i |\psi_i\rangle\langle\psi_i|, \quad \langle\psi_i, \psi_k\rangle = \delta_{ik},$$

dann sind die p_i eindeutig, $p_i \geq 0$ und $\sum_i p_i = 1$. man kann nun das Spektrum eines nicht entarteten selbstadjungierten Operators A mit $[A, \rho] = 0$ als Alphabet betrachten, mit dem eine (ggf. unendlich lange) Zeichenreihe gebildet ist, in der der i -te Eigenwert von A mit der Wahrscheinlichkeit p_i auf stochastische Weise erkannt wird (vgl. 9. Vorl.). Die Entropie dieser klassischen Zeichenreihe wäre dann $H(p) = -\sum_i p_i \log_2 p_i$. Quantenmechanisch entspricht diese Zeichenreihe dem Tensorprodukt der zugehörigen Eigenfunktionen ψ_i von A . Dies motiviert die Definition der **v. Neumann Entropie**

$$S(\rho) := -\sum_{i=0}^{M-1} p_i \log_2 p_i = -\text{tr}(\rho \log_2 \rho).$$

Für reine Zustände $\Psi = \sum_{i=0}^{M-1} c_i \psi_i \otimes \varphi_i$ in $\mathcal{H} \otimes \tilde{\mathcal{H}}$, $\dim \tilde{\mathcal{H}} \geq M$, hatten wir die Verschränktheit mit

$$E(\Psi) = -\sum_{i=0}^{M-1} c_i^2 \log_2 c_i^2 = -S(\text{tr}_1 \rho) = -S(\text{tr}_2 \rho)$$

gemessen.

Zum Beweis von Eigenschaften der v. Neumann kann man oft das Klein-sche Lemma verwenden:

Lemma (Klein): Sei f eine reelle konvexe Funktion mit beschränkter Ableitung $f' \leq \alpha < \infty$. Dann gilt für selbstadjungierte Spurklasseoperatoren A, B eines Hilbertraums

$$\text{tr}(f(A) - f(B)) \geq \text{tr}((A - B)f'(B)).$$

Beweis Für eine konvexe Funktion gilt stets

$$f(y) - f(x) \geq (y - x)f'(x).$$

(Ein links- (rechts-) seitiger Differenzenquotient ist stets kleiner (größer) als die Ableitung). Berechnet man die Spur mit einer Orthonormalbasis von Eigenzuständen φ_i von B , dann gilt

$$\begin{aligned} \langle \varphi_i, (F(A) - f(B))\varphi_i \rangle &= f(\langle \varphi_i, A\varphi_i \rangle) - f(\langle \varphi_i, B\varphi_i \rangle) \\ &\geq (\langle \varphi_i, A\varphi_i \rangle - \langle \varphi_i, B\varphi_i \rangle) f'(\langle \varphi_i, B\varphi_i \rangle) \\ &= \langle \varphi_i, (A - B)\varphi_i \rangle f'(\lambda_i) \\ &= \langle \varphi_i, (A - B)f'(B)\varphi_i \rangle. \end{aligned}$$

Summation über i liefert die Behauptung.

Mit Hilfe dieses Lemmas kann man die Konkavität der v. Neumann Entropie beweisen:

Satz: Seien ρ_i Dichteoperatoren auf \mathcal{H} , $q_i \geq 0$ und $\sum_i q_i = 1$, dann gilt:

$$\sum_i q_i S(\rho_i) \leq S\left(\sum_i q_i \rho_i\right).$$

Beiwies: s. Übungsaufgabe.

1.4.6 Die relative v. Neumann Entropie:

Seien ρ und σ Dichteoperatoren auf einem Hilbertraum \mathcal{H} , dann ist die **relative v. Neumann Entropie**

$$S(\rho||\sigma) := \text{tr}(\rho(\log_2 \rho - \log_2 \sigma)) = -S(\rho) - \text{tr}(\rho \log_2 \sigma).$$

Sie erfüllt ebenfalls die Kleinsche Ungleichung und ist deshalb ein Maß dafür, wie weit sich ρ von σ unterscheidet:

Satz:

$$S(\rho||\sigma) \geq 0, \quad (S(\rho||\sigma) = 0 \Leftrightarrow \rho = \sigma).$$

Beiweis: Seien $\rho = \sum_i p_i |\varphi_i\rangle\langle\varphi_i|$ und $\sigma = \sum_i q_i |\psi_i\rangle\langle\psi_i|$ spektrale Zerlegungen, dann gilt

$$\begin{aligned}
S(\rho\|\sigma) &= \sum_{\{i|p_i\neq 0\}} p_i (\log_2 p_i - \langle\varphi_i, \log_2 \sigma, \varphi_i\rangle) \\
&= \sum_{\{i|p_i\neq 0\}} p_i (\log_2 p_i - \sum_k |\langle\varphi_i, \psi_k\rangle|^2 \log_2 q_k) \\
&\geq \sum_{\{i|p_i\neq 0\}} p_i (\log_2 p_i - \log_2 (\sum_k |\langle\varphi_i, \psi_k\rangle|^2 q_k)) \\
&= - \sum_{\{i|p_i\neq 0\}} p_i \log_2 (\sum_k |\langle\varphi_i, \psi_k\rangle|^2 \frac{q_k}{p_i}) \\
&\geq - \log_2 (\sum_{\{i|p_i\neq 0\}} \sum_k |\langle\varphi_i, \psi_k\rangle|^2 q_k) \\
&\geq - \log_2 (\sum_k \|\psi_k\|^2 q_k) = - \log_2 1 = 0.
\end{aligned}$$

Falls $S(\rho\|\sigma) = 0$ ist, müssen in dieser Formel alle Zeilen gleich sein.

Aus

$$- \log_2 (\sum_{\{i|p_i\neq 0\}} \sum_k |\langle\varphi_i, \psi_k\rangle|^2 q_k) = - \log_2 (\sum_k \|\psi_k\|^2 q_k) = 0$$

folgt

$$E_\rho := \sum_{\{i|p_i\neq 0\}} |\varphi_i\rangle\langle\varphi_i| \geq \sum_{\{k|q_k\neq 0\}} |\psi_k\rangle\langle\psi_k| =: E_\sigma.$$

Da diese Ungleichung die Vertauschbarkeit der Projektoren, $[E_\rho, E_\sigma] = 0$, impliziert, kann sie auch in der Form

$$E_\rho := \sum_{\{i|p_i\neq 0\}} |\psi_i\rangle\langle\psi_i| \geq \sum_{\{k|q_k\neq 0\}} |\psi_k\rangle\langle\psi_k| =: E_\sigma$$

geschrieben werden, wobei auf der linken Seite eine geeignete orthonormale Erweiterung des Ortonormalsystems $\{\psi_i\}_{\{k|q_k\neq 0\}}$ steht. Die Annahme $E_\rho < E_\sigma$ führt dann zum Widerspruch: $- \log_2 (\sum_k \|\psi_k\|^2 q_k) \neq 0$. Also gilt $E_\rho = E_\sigma$. ρ und σ haben denselber Träger, auf den wir die nachfolgenden Betrachtungen beschränken können.

Aus

$$\begin{aligned}
& - \sum_{\{i|p_i \neq 0\}} p_i \log_2 \left(\sum_k |\langle \varphi_i, \psi_k \rangle|^2 \frac{q_k}{p_i} \right) \\
& = - \log_2 \left(\sum_{\{i|p_i \neq 0\}} p_i \sum_k |\langle \varphi_i, \psi_k \rangle|^2 \frac{q_k}{p_i} \right) = 0
\end{aligned}$$

folgt $p_i \in \{0, 1\}$ oder

$$\sum_k |\langle \varphi_i, \psi_k \rangle|^2 \frac{q_k}{p_i} = \sum_k |\langle \varphi_j, \psi_k \rangle|^2 \frac{q_k}{p_j}. \quad \clubsuit$$

Im ersten Fall sei $p_l = 1$, dann ist $p_i = \delta_{il}$. Wegen $E_\rho = E_\sigma$ gibt es dann auch genau ein k $q_k \neq 0$, etwa $q_m = 1$. Dann ist $\log_2 |\langle \varphi_l, \psi_m \rangle|^2 \frac{q_m}{p_l} = 0$, also $\varphi_l = \psi_m$. Aus dem zweiten Fall kann noch nichts gefolgert werden.

Aus

$$\sum_{\{i|p_i \neq 0\}} p_i (\log_2 \left(\sum_k |\langle \varphi_i, \psi_k \rangle|^2 q_k \right) - \sum_k |\langle \varphi_i, \psi_k \rangle|^2 \log_2 q_k) = 0$$

folgt, da die in den Klammern stehenden Differenzen positiv oder Null sind, für $p_i \neq 0$

$$\log_2 \left(\sum_k |\langle \varphi_i, \psi_k \rangle|^2 q_k \right) = \sum_k |\langle \varphi_i, \psi_k \rangle|^2 \log_2 q_k.$$

Daraus folgt für $p_i \neq 0$: $|\langle \varphi_i, \psi_k \rangle|^2 \in \{0, 1\}$ oder die Gleichheit der von Null verschiedenen $q_i := \beta \neq 0$. Im ersten Fall gilt wegen

$$\sum_k |\langle \varphi_i, \psi_k \rangle|^2 = \|\varphi_i\|^2 = 1 \quad \text{und} \quad \sum_i |\langle \varphi_i, \psi_k \rangle|^2 = \|\psi_k\|^2 = 1,$$

dass die quadratische Matrix ($(|\langle \varphi_i, \psi_k \rangle|^2)$) in jeder Zeile und in jeder Spalte genau eine Eins und sonst Nullen hat. Solche Matrizen heißen Permutationsmatrizen. Sie sind offenbar unitär. Steht in ($(|\langle \varphi_i, \psi_k \rangle|^2)$) die Eins der k -ten Spalte in der $f(k)$ -ten Zeile, dann ist f bijektiv und es gilt

$$\sum_{i,l} |\varphi_i \rangle \langle \varphi_i, \psi_k \rangle \langle \psi_k, \varphi_l \rangle \langle \varphi_l| = |\varphi_{f(k)} \rangle \langle \varphi_{f(k)}|.$$

Da für $\text{rg}E_\sigma > 1$ auch \clubsuit erfüllt sein muss, gilt überdies $(q_{f(i)})/p_i = (q_{f(j)})/p_j$, so dass wegen $\log_2 q_{f(j)}/p_j = 0$ auch $\rho = \sigma$ folgt. - Im zweiten Fall ist

$$\sum_k |\langle \varphi_i, \psi_k \rangle|^2 \frac{\beta}{p_i} = \|\varphi_i\|^2 \frac{\beta}{p_i} = \frac{\beta}{p_i}.$$

Für $\text{rg}E_\sigma = 1$ ist $p_l = 1$ und $\varphi_l = \psi_m$ wie im letzten Absatz. Da für $\text{rg}E_\sigma > 1$ auch \clubsuit erfüllt sein muß, folgt, dass auch die von Null verschiedenen p_k gleich sein müssen. Da es dann auf die Basiswahl im Träger nicht ankommt, folgert man $\rho = \sigma$.

Damit ist die Kleinsche Ungleichung für die relative v. Neumann Entropie gezeigt.