

Hinweis

Die vorliegende Lösung wurde im Rahmen der jeweiligen Lehrveranstaltung an der Universität Bonn erstellt. Sofern im oberen Teil der ersten Seite oder auf der unten angegebenen Webseite nicht anders vermerkt, wurde diese Lösung von mir, Marvin Zanke, alleine angefertigt und eingereicht. Bei allem in einer anderen Farbe als dem üblichen Blau handelt es sich in der Regel um Korrekturen von mir oder des Tutors. Für mehr Informationen und meine gesamten Unterlagen, siehe:

<https://www.physics-and-stuff.com/>

Ich erhebe keinen Anspruch auf Richtigkeit und Vollständigkeit der vorliegenden Lösungen! Dies gilt ebenso für obengenannte Korrekturen.

Dieses Werk von [Marvin Zanke](#) ist lizenziert unter einer [Creative Commons Namensnennung – Nicht-kommerziell – Weitergabe unter gleichen Bedingungen 4.0 International Lizenz](#).

Was sollen die H_2

H_0 physikalisch darstellen?

1. Es gilt $\rho(E) = \text{Tr}[S(E-A)]$

Mit dem gegebenen Hamiltonoperator/en und Eigenwerten der Energie folgt sofort:

$$\text{Tr}[S(E-A)] = \prod_{i=1}^N \sum_{n_i=0}^{\infty} \langle \Phi_{m_1, \dots, n_N} | S(E-A) | \Phi_{m_1, \dots, n_N} \rangle$$

$$= \sum_{n_1=0}^{\infty} \sum_{n_2=0}^{\infty} \dots \sum_{n_N=0}^{\infty} S(E - E_{m_1, \dots, n_N}) = \sum_{n_1=0}^{\infty} \sum_{n_2=0}^{\infty} \dots \sum_{n_N=0}^{\infty} S(E - \hbar\omega \sum_{j=1}^N (n_j + \frac{1}{2}))$$

Kann man $\sum_{n_1=0}^{\infty} \dots \sum_{n_N=0}^{\infty}$ so schreiben mit dem Produktzeichen?

ja!

Für die Spur kann man beliebige Basis nehmen oder muss es sein?

beliebige.

Dann gilt mit $\int_{-\infty}^{\infty} dk e^{ik(x-x_0)} = 2\pi \delta(k-x_0)$

$$= \sum_{n_1=0}^{\infty} \sum_{n_2=0}^{\infty} \dots \sum_{n_N=0}^{\infty} \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} dk e^{ik(E - \sum_{j=1}^N \hbar\omega(n_j + \frac{1}{2}))}$$

$$= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} dk e^{ikE} \sum_{n_1=0}^{\infty} \sum_{n_2=0}^{\infty} \dots \sum_{n_N=0}^{\infty} e^{-ik \sum_{j=1}^N \hbar\omega(n_j + \frac{1}{2})}$$

$$= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} dk e^{ikE} \sum_{n_1=0}^{\infty} \sum_{n_2=0}^{\infty} \dots \sum_{n_N=0}^{\infty} e^{-ik\hbar\omega \frac{N}{2}} \cdot \prod_{j=1}^N e^{-ik\hbar\omega n_j}$$

$$= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} dk e^{ik\{E - \hbar\omega \frac{N}{2}\}} \prod_{j=1}^N \sum_{n_j=0}^{\infty} \sum_{n_{j+1}=0}^{\infty} \dots \sum_{n_N=0}^{\infty} e^{-ik\hbar\omega n_j}$$

- Tutorium:
 $\sum_{n=0}^{\infty} e^{-ik\hbar\omega n} = \sum_{n=0}^{\infty} (e^{-ik\hbar\omega})^n = \frac{1}{1 - e^{-ik\hbar\omega}}$
 $= \left(\sum_{n=0}^{\infty} e^{-ik\hbar\omega n} \right)^N$

Kann man Produkt und Summe hier so einfach verstanden?

ja! Schreib im Zweifel das Produkt um, dann siehst du es direkt

für beliebiges j gilt:
 $\sum_{n_j=0}^{\infty} e^{-ik\hbar\omega n_j} = \sum_{n_j=0}^{\infty} (e^{-ik\hbar\omega})^{n_j} = \frac{1}{1 - e^{-ik\hbar\omega}}$

$x \in \mathbb{C}$, und $|e^{-x}| = 1$ nicht ganz!
 für $x = ik\hbar\omega \Rightarrow$ konvergiert nur mit einem Trick!

da $e^{-x} < 1$ für $x > 0$, $x = ik\hbar\omega$ und dies damit der geometrischen Reihe entspricht

$$= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} dk e^{ik\{E - \hbar\omega \frac{N}{2}\}} \prod_{j=1}^N \frac{1}{1 - e^{-ik\hbar\omega}}$$

$$= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} dk e^{ik\{E - \hbar\omega \frac{N}{2}\}} \left(\frac{1}{1 - e^{-ik\hbar\omega}} \right)^N$$

$$= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} dk e^{ikE} \left(\frac{e^{-ik\hbar\omega/2}}{1 - e^{-ik\hbar\omega}} \right)^N$$

da unabhängig von j

$$\left(\frac{e^{-i(k\hbar\omega - i\epsilon)}}{1 - e^{-ik\hbar\omega}} \right)^N$$

$$= e^{-i(k\hbar\omega - i\epsilon)N} \cdot \frac{1}{1 - e^{-ik\hbar\omega}}$$

$$2. \quad \mathcal{Z}(E) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} dk e^{ikE} \left(\frac{e^{-i\frac{t\omega}{2}}}{1 - e^{-i\frac{t\omega}{2}}} \right)^N$$

$$\frac{e^{i\frac{t\omega}{2}}}{e^{i\frac{t\omega}{2}}} = 1 \rightarrow \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} dk e^{ikE} \left(\frac{1}{e^{i\frac{t\omega}{2}} - e^{-i\frac{t\omega}{2}}} \right)^N$$

$$= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} dk e^{N\{ikE - \log[2i \sin(\frac{t\omega}{2}k)]\}} = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} dk e^{Nf(k)}$$

mit $f(k) = ikE - \log[2i \sin(\frac{t\omega}{2}k)]$

Wann entwickeln wir gerade um ein Maximum und deshalb auch nur für große N?

$$3. \quad 0 = \frac{d}{dk} = iE - \frac{1}{2i \sin(\frac{t\omega}{2}k)} \cdot 2i \cos(\frac{t\omega}{2}k) \cdot \frac{t\omega}{2}$$

$$\Leftrightarrow iE = \frac{\cos(\frac{t\omega}{2}k)}{\sin(\frac{t\omega}{2}k)} \cdot \frac{t\omega}{2}$$

$$\Leftrightarrow \frac{2iE}{t\omega} = \frac{e^{i\frac{t\omega}{2}k} + e^{-i\frac{t\omega}{2}k}}{2} \cdot \frac{2i}{e^{i\frac{t\omega}{2}k} - e^{-i\frac{t\omega}{2}k}}$$

$$\Leftrightarrow \frac{2E}{t\omega} = \frac{e^{i\frac{t\omega}{2}k} + e^{-i\frac{t\omega}{2}k}}{e^{i\frac{t\omega}{2}k} - e^{-i\frac{t\omega}{2}k}}$$

$$\Leftrightarrow \frac{2E}{t\omega} \{ e^{i\frac{t\omega}{2}k} - e^{-i\frac{t\omega}{2}k} \} = e^{i\frac{t\omega}{2}k} + e^{-i\frac{t\omega}{2}k}$$

$$\Leftrightarrow e^{i\frac{t\omega}{2}k} \left\{ 1 - \frac{2E}{t\omega} \right\} = -e^{-i\frac{t\omega}{2}k} \left\{ 1 + \frac{2E}{t\omega} \right\}$$

$$\Leftrightarrow -e^{i\frac{t\omega}{2}k} = \frac{1 + \frac{2E}{t\omega}}{1 - \frac{2E}{t\omega}}$$

$$\Leftrightarrow i\frac{t\omega}{2}k = \log \left\{ \frac{\frac{t\omega}{2} + E}{\frac{t\omega}{2} - E} \right\}$$

$$\Leftrightarrow k = \frac{1}{i\frac{t\omega}{2}} \log \left\{ \frac{E + \frac{t\omega}{2}}{E - \frac{t\omega}{2}} \right\} = \bar{k}$$

beim Maximum hat das Integral das meiste "Gewicht"

Wichtig: $\operatorname{artanh}(x) = \frac{1}{2} \log \left(\frac{1+x}{1-x} \right)$

$$\begin{aligned}
 4. \quad f''(k) &= -\frac{\hbar^2 \omega^2}{2} \frac{-2 \sin^2\left(\frac{\hbar \omega}{2} k\right) - \cos\left(\frac{\hbar \omega}{2} k\right) \frac{\hbar \omega}{2}}{\sin^2\left(\frac{\hbar \omega}{2} k\right)} \frac{\hbar \omega}{2} \\
 &= \frac{\hbar^2 \omega^2}{4} \frac{1}{\sin^2\left(\frac{\hbar \omega}{2} k\right)} = \frac{\hbar^2 \omega^2}{4} \frac{(2i)^2}{\left(e^{i\frac{\hbar \omega}{2} k} - e^{-i\frac{\hbar \omega}{2} k}\right)^2} \\
 &= -\hbar^2 \omega^2 \frac{1}{\left(e^{i\frac{\hbar \omega}{2} k} - e^{-i\frac{\hbar \omega}{2} k}\right)^2}
 \end{aligned}$$

$$\text{mit } f''(k) = -\hbar^2 \omega^2 \frac{1}{\left\{ e^{\frac{1}{2} \log\left(\frac{E+\hbar\omega}{E-\hbar\omega}\right)} - e^{-\frac{1}{2} \log\left(\frac{E+\hbar\omega}{E-\hbar\omega}\right)} \right\}^2}$$

$$= -\hbar^2 \omega^2 \frac{1}{\left\{ \left(\frac{E+\hbar\omega/2}{E-\hbar\omega/2}\right)^{1/2} - \left(\frac{E-\hbar\omega/2}{E+\hbar\omega/2}\right)^{1/2} \right\}^2}$$

$$= -\hbar^2 \omega^2 \frac{1}{\frac{E+\hbar\omega/2}{E-\hbar\omega/2} + \frac{E-\hbar\omega/2}{E+\hbar\omega/2} - 2\sqrt{1}}$$

$$= -\hbar^2 \omega^2 \frac{1}{\frac{(E+\hbar\omega/2)^2 + (E-\hbar\omega/2)^2}{E^2 - \frac{\hbar^2 \omega^2}{4}} - 2}$$

$$= -\hbar^2 \omega^2 \frac{1}{\frac{2E^2 + \frac{\hbar^2 \omega^2}{2}}{E^2 - \frac{\hbar^2 \omega^2}{4}} - 2(E^2 - \frac{\hbar^2 \omega^2}{4})}$$

$$= -\hbar^2 \omega^2 \frac{1}{\frac{E^2 - \frac{\hbar^2 \omega^2}{4}}{\hbar^2 \omega^2}} = \frac{\hbar^2 \omega^2}{4} - E^2 \stackrel{!}{\leq} 0$$

$E = \frac{E}{N} \geq \frac{\hbar \omega}{2}$

Wieso $\frac{E}{N} \geq \frac{\hbar \omega}{2}$?

Energie pro Teilchen
mehr als Grundzustand

genau

5. Mit $f(\omega) = f(k) + \frac{1}{2} f''(k) (k-k)^2 + O((k-k)^3)$ folgt (N groß)

$$\rho(E) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} dk e^{N \left\{ f(k) + \frac{1}{2} f''(k) (k-k)^2 + O((k-k)^3) \right\}}$$

$$\approx \frac{1}{2\pi} e^{N f(k)} \int_{-\infty}^{\infty} dk e^{\frac{N}{2} f''(k) (k-k)^2}$$

$$= \frac{1}{2\pi} e^{N f(k)} \sqrt{\frac{2\pi}{\left(E^2 - \frac{\hbar^2 \omega^2}{4}\right) N}}$$

wo wir benutzt haben: $\int_{-\infty}^{\infty} dk e^{-a(k+b)^2} = \sqrt{\frac{\pi}{a}}$

$k' = k + b \Leftrightarrow \frac{dk'}{dk} = 1$

$\int_{-\infty}^{\infty} dk' \frac{1}{\sqrt{a}} e^{-k'^2} = \sqrt{\frac{\pi}{a}}$

$$= \frac{1}{\sqrt{2\pi N \left(E^2 - \frac{\hbar^2 \omega^2}{4}\right)}} e^{N \left\{ \frac{E}{\hbar \omega} \log\left(\frac{E+\hbar\omega/2}{E-\hbar\omega/2}\right) - \log\left[2 \sin\left(\frac{\hbar \omega}{2} \frac{1}{\hbar \omega} \log\left(\frac{E+\hbar\omega/2}{E-\hbar\omega/2}\right)\right)\right] \right\}}$$

Damit folgt:

$$\begin{aligned}
 \log(\Omega(E)) &= -\frac{1}{2} \log \left\{ 2\pi N \left(E^2 - \frac{t^2 \omega^2}{4} \right) \right\} \\
 &+ N \left\{ \frac{E}{t\omega} \log \left(\frac{E + \frac{t\omega}{2}}{E - \frac{t\omega}{2}} \right) - \log \left[2i \sin \left(\frac{1}{2i} \log \left(\frac{E + \frac{t\omega}{2}}{E - \frac{t\omega}{2}} \right) \right) \right] \right\} \\
 &= N \left\{ \frac{E}{t\omega} \log \left(\frac{E + \frac{t\omega}{2}}{E - \frac{t\omega}{2}} \right) - \log \left\{ e^{\frac{1}{2} \log \left(\frac{E + \frac{t\omega}{2}}{E - \frac{t\omega}{2}} \right)} - e^{-\frac{1}{2} \log \left(\frac{E + \frac{t\omega}{2}}{E - \frac{t\omega}{2}} \right)} \right\} \right\} + O(\log N) \\
 &= N \left\{ \frac{E}{t\omega} \log \left(\frac{E + \frac{t\omega}{2}}{E - \frac{t\omega}{2}} \right) - \log \left\{ \left(\frac{E + \frac{t\omega}{2}}{E - \frac{t\omega}{2}} \right)^{\frac{1}{2}} - \left(\frac{E - \frac{t\omega}{2}}{E + \frac{t\omega}{2}} \right)^{\frac{1}{2}} \right\} \right\} + O(\log N) \\
 &= N \left\{ \frac{E}{t\omega} \log \left(\frac{E + \frac{t\omega}{2}}{E - \frac{t\omega}{2}} \right) - \log \left\{ \frac{\left(\frac{E + \frac{t\omega}{2}}{2} \right) - \left(\frac{E - \frac{t\omega}{2}}{2} \right)}{\sqrt{E - \frac{t\omega}{2}} \sqrt{E + \frac{t\omega}{2}}} \right\} \right\} + O(\log N) \\
 &= N \left\{ \frac{E}{t\omega} \log \left(\frac{E + \frac{t\omega}{2}}{E - \frac{t\omega}{2}} \right) - \log(t\omega) + \frac{1}{2} \log \left(E - \frac{t\omega}{2} \right) + \frac{1}{2} \log \left(E + \frac{t\omega}{2} \right) \right\} + O(\log N) \\
 &= N \left\{ \frac{E}{t\omega} \log \left(\frac{E + \frac{t\omega}{2}}{t\omega} \right) + \frac{E}{t\omega} \log \left(\frac{t\omega}{E - \frac{t\omega}{2}} \right) - \log(t\omega) + \frac{1}{2} \log \left(E - \frac{t\omega}{2} \right) + \frac{1}{2} \log \left(E + \frac{t\omega}{2} \right) \right\} + O(\log N) \\
 &= N \left\{ \frac{E}{t\omega} \log \left(\frac{E + \frac{t\omega}{2}}{t\omega} \right) - \frac{E}{t\omega} \log \left(\frac{E - \frac{t\omega}{2}}{t\omega} \right) + \frac{1}{2} \log \left(\frac{E - \frac{t\omega}{2}}{t\omega} \right) + \frac{1}{2} \log \left(\frac{E + \frac{t\omega}{2}}{t\omega} \right) \right\} + O(\log N) \\
 &= N \left\{ \left(\frac{E + \frac{t\omega}{2}}{t\omega} \right) \log \left(\frac{E + \frac{t\omega}{2}}{t\omega} \right) - \left(\frac{E - \frac{t\omega}{2}}{t\omega} \right) \log \left(\frac{E - \frac{t\omega}{2}}{t\omega} \right) \right\} + O(\log N)
 \end{aligned}$$

Hier kommt noch $E^2 = \frac{E^2}{N^2}$ vor, was ist N^2 das dann $O(\log N)$?
 Ja, aber $\log(t\omega) = -\log(N)$

N ist ungenügend
 N ist ungenügend

was bedeutet das $\log(\Omega(E)) \sim N$ und damit $\Omega(E) \sim e^N \hat{=}$ Ant. Zustände wächst exponentiell ∇

gute Frage! \rightarrow
 $\Omega(E)$ ist leicht zu berechnen,
 und über $\int \Omega(E)$
 $E + \Delta/2$
 $E - \Delta/2$
 $= \int_{E - \Delta/2}^{E + \Delta/2} dE' \Omega(E')$ kommt man schnell
 zur Anzahl der Zustände

was hat $\Omega(E)$ für eine Bedeutung
 wenn $\Omega(E) \rightarrow \Delta$ $\hat{=}$ Ant. Energiezustände?