

## Zentralübung

# Thermodynamik und Statistische Physik (T4)

## Lösungsskizze Blatt 5

WiSe 2019/20

### Aufgabe 1: Gamma- und Zeta-Funktion

- a)  $\Gamma(n+1) = \int_0^\infty x^n e^{-x} dx = -\int_0^\infty x^n (e^{-x})' dx = 0 + n \int_0^\infty x^{n-1} e^{-x} dx = n\Gamma(n)$ .
- b) Mit  $u = \sqrt{x}$  ist  $\frac{1}{\sqrt{x}} dx = 2du$  und  $\Gamma(\frac{1}{2}) = \int_0^\infty x^{-1/2} e^{-x} dx = 2 \int_0^\infty e^{-u^2} du = \sqrt{\pi}$  wo im letzten Schritt das Gauss Integral benutzt wurde:  $\int_{\mathbb{R}} e^{-x^2} dx = 2 \int_0^\infty e^{-x^2} dx = \sqrt{\pi}$ .
- c) Für  $n = 1$  ist  $\Gamma(1) = \int_0^\infty e^{-x} dx = -e^{-x}|_0^\infty = 1$  und aus a) ergibt sich dann  $\Gamma(n) = (n-1)\Gamma(n-1) = (n-1) \cdot (n-2) \cdots 2 \cdot 1\Gamma(1) = (n-1)!$ .
- d)  $\Gamma(n+1) = \int_0^\infty x^n e^{-x} dx = \int_0^\infty \exp(n \ln x - x) dx$  und wir setzen  $x = n \cdot y$  und somit ist  $\Gamma(n+1) = n \int_0^\infty \exp(n \ln(ny) - ny) dy = n \exp(n \ln n) \int_0^\infty \exp(n \ln y - ny) dy$ .
- e) Laut Hinweis, suchen wir das Maximum des Exponenten:  $(\ln y - y)' = 0 \implies y_{\max} = 1$ , und die Taylor-Entwicklung um  $y_{\max}$  ist  $\ln y - y = -1 - \frac{1}{2}(y-1)^2 + \mathcal{O}(y^3)$ . Einsetzen im Ergebnis von d) gibt  $n! = \Gamma(n+1) \simeq n e^{n \ln n} \int_0^\infty \exp[n(-1 - \frac{1}{2}(y-1)^2)] dy = n e^{n \ln n - n} \int_0^\infty e^{-\frac{n}{2}(y-1)^2} dy$ . Eine weitere Näherung  $\int_0^\infty e^{-\frac{n}{2}(y-1)^2} dy \simeq \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-\frac{n}{2}v^2} dv = \sqrt{2\pi/n}$  liefert dann  $n! = \sqrt{2\pi n} e^{n \ln n - n} = \sqrt{2\pi n} (\frac{n}{e})^n$ .
- f) Laut Hinweis, schreiben wir  $\frac{1}{e^x \pm 1} = \frac{e^{-x}}{1 - (\mp e^{-x})} = e^{-x} \sum_{n=0}^\infty (\mp)^n e^{-nx}$ . Somit ist  $I_\pm = \int_0^\infty \frac{x^{s-1}}{e^x \pm 1} dx = \sum_{n=0}^\infty (\mp)^n \int_0^\infty x^{s-1} e^{-(n+1)x} dx = \sum_{n=0}^\infty (\mp)^n \frac{1}{(n+1)^s} \int_0^\infty y^{s-1} e^{-y} dy = \Gamma(s) \sum_{n=0}^\infty (\mp)^n \frac{1}{(n+1)^s}$ . Wir haben gleich, dass  $I_- = \Gamma(s)\zeta(s)$ , und wir rechnen noch  $I_+ = \Gamma(s) \sum_{n=0}^\infty (-)^n \frac{1}{(n+1)^s} = \Gamma(s) \sum_{n=1}^\infty (-)^{n+1} \frac{1}{n^s} = \Gamma(s) (\sum_{k=1}^\infty \frac{1}{(2k-1)^s} - \sum_{k=1}^\infty \frac{1}{(2k)^s})$  wo wir gerade/ungerade  $k$ 's gruppiert haben. Da die Summe über gerade  $k$ 's gleich die gesamte Summe minus Summe über ungerade  $k$ 's ist, gilt:  $I_+ = \Gamma(s) (\sum_{k=1}^\infty \frac{1}{(k)^s} - 2 \sum_{k=1}^\infty \frac{1}{(2k)^s}) = \Gamma(s) (\sum_{k=1}^\infty \frac{1}{(k)^s} - 2^{1-s} \sum_{k=1}^\infty \frac{1}{(k)^s}) = (1 - 2^{1-s})\Gamma(s)\zeta(s)$ .
- g) Wir haben:  $I_+(2) = (1 - 2^{1-2})\Gamma(2)\zeta(2) = \frac{1}{2} 1! \frac{\pi^2}{6} = \frac{\pi^2}{12}$ ,  $I_+(3) = (1 - 2^{1-3})\Gamma(3)\zeta(3) = \frac{3}{4} 2! \frac{7\pi^3}{180} = \frac{3}{2} \frac{7\pi^3}{180}$ ,  $I_+(4) = (1 - 2^{1-4})\Gamma(4)\zeta(4) = \frac{7}{8} 3! \frac{\pi^4}{90} = \frac{7\pi^4}{180}$ , und  $I_-(2) = \frac{\pi^2}{6}$ ,  $I_-(3) = \frac{7\pi^3}{90}$ ,  $I_-(4) = \frac{\pi^4}{15}$ .

### Aufgabe 2: Ensemble aus 3 Atomen

Da die Atome identisch sind, ist  $p_{i,\nu}$  unabhängig von  $i$ .

Der Hilbertraum des gesamten Systems ist  $\mathcal{H} = \mathcal{H}_1 \otimes \mathcal{H}_2 \otimes \mathcal{H}_3$ , also  $|\nu\rangle_{\text{ges.}} = |\nu_1\rangle \otimes |\nu_2\rangle \otimes |\nu_3\rangle$ . Der Hamilton Operator ist  $H_{\text{ges.}} = H_1 + H_2 + H_3$  und agiert  $H_{\text{ges.}} |\nu\rangle_{\text{ges.}} = (\nu_1 \epsilon + \nu_2 \epsilon + \nu_3 \epsilon) |\nu\rangle_{\text{ges.}}$  und es gilt, dass  $\nu_1 + \nu_2 + \nu_3 = 4$ . Dann zählen wir Konfigurationen, bei denen sich oBdA das Atom 1 im Zustand  $\nu = 0, 1, 2, 3$  findet. Es gilt  $\nu_1 = 4 - \nu_2 - \nu_3$  und wir haben:

$\nu_1$	$(\nu_2, \nu_3)$	Gesamtzahl Zustände
0	(3,1)	# 3
	(2,2)	
	(1,3)	
1	(3,0)	# 4
	(2,1)	
	(1,2)	
	(0,3)	
2	(2,0)	# 3
	(1,1)	
	(0,2)	
3	(1,0)	# 2
	(0,1)	

Wir zählen 12 mögliche Zustände, und finden für  $p_\nu$ :  $p_0 = \frac{3}{12}, p_1 = \frac{4}{12}, p_2 = \frac{3}{12}$  und  $p_3 = \frac{2}{12}$ .

### Aufgabe 3: Wahrscheinlichkeitsverteilungen

a) Laut Definition ist

$$\begin{aligned}
\phi(k) &= \frac{1}{2a} \int_{\mathbb{R}} dx e^{ikx} e^{-\frac{|x|}{a}} = \frac{1}{2a} \int_{-\infty}^0 dx e^{ikx} e^{\frac{x}{a}} + \frac{1}{2a} \int_0^{\infty} dx e^{ikx} e^{-\frac{x}{a}} \\
&= \frac{1}{2a} \int_0^{\infty} dx e^{-ikx} e^{-\frac{x}{a}} + \frac{1}{2a} \int_0^{\infty} dx e^{ikx} e^{-\frac{x}{a}} \\
&= \frac{1}{a} \int_0^{\infty} dx \cos(kx) e^{-\frac{x}{a}} \\
&\stackrel{\text{I.b.P.}}{=} -\cos(kx) e^{-\frac{x}{a}} \Big|_0^{\infty} + \int_0^{\infty} dx (\cos(kx))' e^{-\frac{x}{a}} \\
&\stackrel{\text{I.b.P.}}{=} 1 + \cancel{ka \sin(kx) e^{-\frac{x}{a}} \Big|_0^{\infty}} - k^2 a \int_0^{\infty} dx \cos(kx) e^{-\frac{x}{a}} \\
&= 1 - k^2 a^2 \phi(k)
\end{aligned}$$

also ist  $\phi(k) = \frac{1}{1+k^2 a^2}$ .

Für die Momente gilt, dass  $m_r = (-i)^r \frac{d^r}{dk^r} \phi(k) \Big|_{k=0}$ , und  $\frac{1}{1+k^2 a^2} = 1 + (-k^2 a^2) + (-k^2 a^2)^2 + \dots = \phi(0) + \phi'(0)k + \frac{1}{2}\phi''(0)k^2 + \dots$ . Wir können ablesen:  $m_1 = 0$  und  $m_2 = -\phi''(0) = +2a^2$ .

b) Wir berechnen die Momente von der Definition  $m_k = \sqrt{\frac{2}{\pi}} \frac{1}{a^3} \int_{\mathbb{R}} dx x^{k+2} e^{-\frac{x^2}{2a^2}}$ . Für ungerade  $k$  folgt  $m_k = 0$  direkt aus Antisymmetrie des Integranden. Für gerade  $k$  benutzen wir  $\frac{x^2}{2a^2} = y \implies x = a\sqrt{2y} \implies dx = \frac{a}{\sqrt{2}} \frac{dy}{\sqrt{y}}$  und wir haben

$$\begin{aligned}
m_k &= \sqrt{\frac{2}{\pi}} \frac{1}{a^3} \int_{\mathbb{R}} dx x^{k+2} e^{-\frac{x^2}{2a^2}} \\
&= 2\sqrt{\frac{2}{\pi}} \frac{1}{a^3} \int_0^{\infty} dx x^{k+2} e^{-\frac{x^2}{2a^2}} \\
&= 2\sqrt{\frac{2}{\pi}} \frac{1}{a^3} a^{k+3} 2^{k/2+1-1/2} \int_0^{\infty} dy y^{k/2+1-1/2} e^{-y} \\
&= 2\sqrt{\frac{2^{k+2}}{\pi}} a^k \int_0^{\infty} dy y^{(k+3)/2-1} e^{-y} \\
&= 2\sqrt{\frac{2^{k+2}}{\pi}} a^k \Gamma\left(\frac{k+3}{2}\right).
\end{aligned}$$

Also  $m_1 = 0$  und  $m_2 = 8\pi^{-1/2} a^2 \Gamma\left(\frac{5}{2}\right) = 8\pi^{-1/2} a^2 \frac{3}{2} \frac{1}{2} \Gamma\left(\frac{1}{2}\right) = 6a^2$ .

Bei Fragen E-Mail an [tabler.alexander@physik.uni-muenchen.de](mailto:tabler.alexander@physik.uni-muenchen.de)