

Übungen zur Quantenphysik – Lösungen Serie 2

1. Integrieren $\hat{=}$ Lösen von linearen, inhomogenen Differentialgleichungen 1. Ordnung

(a) **Aufgabe:** $f'(x) = 8x^3 + 1$ mit RB: $f(-1) = 0$.

Allgemeine Lösung: $f(x) = 2x^4 + x + C$.

Erfüllung der RB: $f(-1) = 2 \cdot (-1)^4 - 1 + C = 2 - 1 + C = 1 + C \stackrel{!}{=} 0 \Rightarrow C = -1$.

Eindeutige Lösung: $f(x) = 2x^4 + x - 1$.

(b) **Aufgabe:** $f'(x) = \sqrt{x} = x^{\frac{1}{2}}$ mit RB: $f(4) = \frac{13}{3}$.

Allgemeine Lösung: $f(x) = \frac{2}{3} x^{\frac{3}{2}} + C = \frac{2}{3} x\sqrt{x} + C$.

Erfüllung der RB: $f(4) = \frac{2}{3} \cdot 4\sqrt{4} + C = \frac{2}{3} \cdot 4 \cdot 2 + C = \frac{16}{3} + C \stackrel{!}{=} \frac{13}{3} \Rightarrow C = -\frac{3}{3} = -1$.

Eindeutige Lösung: $f(x) = \frac{2}{3} x\sqrt{x} - 1$.

(c) **Aufgabe:** $f'(x) = \frac{1}{x}$ mit RB: $f(-\frac{1}{e^2}) = 0$.

Allgemeine Lösung: $f(x) = \ln|x| + C$.

Erfüllung der RB: $f(-\frac{1}{e^2}) = \ln(|-\frac{1}{e^2}|) + C = \ln \frac{1}{e^2} + C = \ln e^{-2} + C = -2 + C \stackrel{!}{=} 0 \Rightarrow C = 2$.

Eindeutige Lösung: $f(x) = \ln|x| + 2$.

(d) **Aufgabe:** $f'(x) = 4 \cos(2x)$ mit RB: $f(\frac{\pi}{8}) = 2\sqrt{2}$.

Allgemeine Lösung: $f(x) = 2 \sin(2x) + C$.

Erfüllung der RB: $f(\frac{\pi}{8}) = 2 \sin(2 \cdot \frac{\pi}{8}) + C = 2 \sin \frac{\pi}{4} + C = 2 \cdot \frac{\sqrt{2}}{2} + C = \sqrt{2} + C \stackrel{!}{=} 2\sqrt{2} \Rightarrow C = \sqrt{2}$.

Eindeutige Lösung: $f(x) = 2 \sin(2x) + \sqrt{2}$.

2. Folgerungen aus der spektralen Energiedichte Plancks

(a) i. Für die infinitesimale Energiemenge $dU(f)$ im Intervall von f bis $f + df$ notieren wir:

$$dU(f) = \frac{hf}{e^{hf/k_B T} - 1} \cdot \frac{8\pi V}{c^3} \cdot f^2 \cdot df$$

ii. Für jedes f schreiben wir nun $\frac{c}{\lambda}$ und für df neu $-\frac{c}{\lambda^2} \cdot d\lambda$.

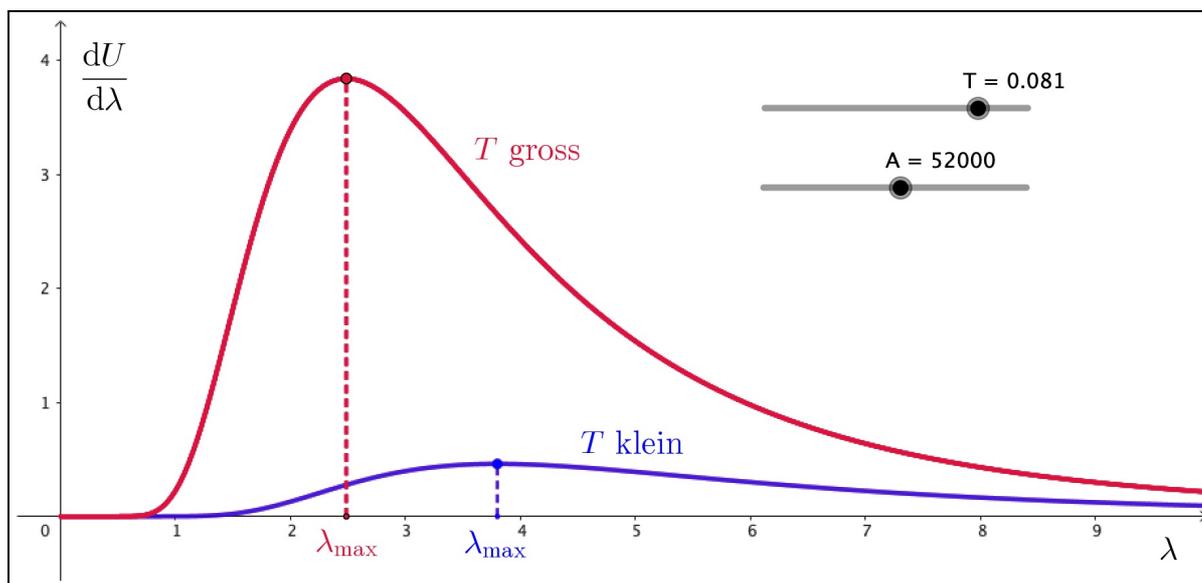
iii. Daraus folgt:

$$\begin{aligned} dU(\lambda) &= \frac{h \cdot \frac{c}{\lambda}}{e^{hc/\lambda k_B T} - 1} \cdot \frac{8\pi V}{c^3} \cdot \left(\frac{c}{\lambda}\right)^2 \cdot \frac{-c}{\lambda^2} \cdot d\lambda = -\frac{h}{e^{hc/\lambda k_B T} - 1} \cdot \frac{8\pi V}{c^3} \cdot \frac{c^3}{\lambda^3} \cdot \frac{c}{\lambda^2} \cdot d\lambda \\ &= -\frac{8\pi V hc}{e^{hc/\lambda k_B T} - 1} \cdot \frac{1}{\lambda^5} \cdot d\lambda \end{aligned}$$

iv. Schliesslich teilen wir durch $d\lambda$ und verzichten auf das Minuszeichen:

$$\frac{dU}{d\lambda} = \frac{8\pi V hc}{e^{hc/\lambda k_B T} - 1} \cdot \frac{1}{\lambda^5}$$

- (b) Setzen wir $c = h = k_B = 1$, so haben λ , $\frac{dU}{d\lambda}$ und T willkürliche Einheiten. Wir müssen ein bisschen suchen, welche Temperaturwerte nun schöne Graphen liefern. Dabei hilft es, einen zusätzlichen Schieberegler zu definieren, der als vertikaler Streckfaktor A in die Funktion eingebaut wird. Mit $0 < T < 0.1$ und $0 < A < 100\,000$ habe ich die folgende Grafik mit zwei Temperaturwerten erstellt:



- (c) i. Wir notieren $f(\lambda)$ mit der Substitution $a := \frac{hc}{k_B T}$:

$$f(\lambda) = \frac{1}{e^{hc/\lambda k_B T} - 1} \cdot \frac{1}{\lambda^5} = \frac{1}{e^{a/\lambda} - 1} \cdot \frac{1}{\lambda^5}$$

- ii. Nun kommt das Ableiten – quasi die Hauptherausforderung dieser Aufgabe. Zunächst notiere ich die **Produktregel** ganz ausführlich, sodass klar wird, was ich anschließend genau mache:

$$f(\lambda) = \underbrace{\frac{1}{e^{a/\lambda} - 1}}_{=r(\lambda)} \cdot \underbrace{\frac{1}{\lambda^5}}_{=s(\lambda)} \Rightarrow f'(\lambda) = r'(\lambda) \cdot s(\lambda) + r(\lambda) \cdot s'(\lambda) = \left[\frac{1}{e^{a/\lambda} - 1} \right]' \cdot \frac{1}{\lambda^5} + \frac{1}{e^{a/\lambda} - 1} \cdot \left[\frac{1}{\lambda^5} \right]'$$

Schauen wir uns die beiden Ableitungen separat an. Zuerst die einfachere:

$$\left[\frac{1}{\lambda^5} \right]' = \frac{-5}{\lambda^6}$$

Anspruchsvoller ist die andere Ableitung, denn sie benötigt eine doppelte Anwendung der **Kettenregel**. Hier nochmals die Verschachtelung, die so auch in der Aufgabenstellung angegeben ist:

$$\frac{1}{e^{a/\lambda} - 1} = u(v(w(\lambda))) \quad \text{mit} \quad w(\lambda) = \frac{a}{\lambda} \quad v(w) = e^w - 1 \quad u(v) = \frac{1}{v}$$

Bilden wir zunächst die drei Einzelableitungen:

$$\begin{aligned} w'(\lambda) &= \frac{-a}{\lambda^2} \\ v'(w) &= e^w = e^{\frac{a}{\lambda}} \\ u'(v) &= \frac{-1}{v^2} = \frac{-1}{(e^w - 1)^2} = \frac{-1}{(e^{a/\lambda} - 1)^2} \end{aligned}$$

Daraus folgt für die Ableitung von $r(\lambda)$:

$$\left[\frac{1}{e^{a/\lambda} - 1} \right]' = u'(v(w(\lambda))) \cdot v'(w(\lambda)) \cdot w'(\lambda) = \frac{-1}{(e^{a/\lambda} - 1)^2} \cdot e^{\frac{a}{\lambda}} \cdot \frac{-a}{\lambda^2} = \frac{a \cdot e^{a/\lambda}}{(e^{a/\lambda} - 1)^2} \cdot \frac{1}{\lambda^2}$$

Jetzt sind wir bereit die gesamte Ableitung von $f(\lambda)$ zusammzusetzen:

$$\begin{aligned} f'(\lambda) &= \left[\frac{1}{e^{a/\lambda} - 1} \right]' \cdot \frac{1}{\lambda^5} + \frac{1}{e^{a/\lambda} - 1} \cdot \left[\frac{1}{\lambda^5} \right]' \\ &= \frac{a \cdot e^{a/\lambda}}{(e^{a/\lambda} - 1)^2} \cdot \frac{1}{\lambda^2} \cdot \frac{1}{\lambda^5} + \frac{1}{e^{a/\lambda} - 1} \cdot \frac{-5}{\lambda^6} = \frac{a \cdot e^{a/\lambda}}{(e^{a/\lambda} - 1)^2} \cdot \frac{1}{\lambda^7} - \frac{5}{e^{a/\lambda} - 1} \cdot \frac{1}{\lambda^6} \end{aligned}$$

iii. Aus den beiden Gliedern lässt sich einiges ausklammern (siehe Vorschlag in der Aufgabenstellung):

$$f'(\lambda) = \frac{1}{(e^{a/\lambda} - 1)^2} \cdot \frac{1}{\lambda^7} \cdot \left(a \cdot e^{\frac{a}{\lambda}} - 5\lambda \cdot (e^{\frac{a}{\lambda}} - 1) \right)$$

Zur Bestimmung der Extremalstelle muss diese Ableitung gleich 0 gesetzt werden:

$$f'(\lambda) = \underbrace{\frac{1}{(e^{a/\lambda} - 1)^2}}_{\neq 0} \cdot \frac{1}{\lambda^7} \cdot \left(a \cdot e^{\frac{a}{\lambda}} - 5\lambda \cdot (e^{\frac{a}{\lambda}} - 1) \right) \stackrel{!}{=} 0$$

Nur der hintere Faktor (= grosse Klammer) kann überhaupt 0 werden. Somit muss dort unser λ_{\max} als Lösung entstehen:

$$a \cdot e^{\frac{a}{\lambda}} - 5\lambda \cdot (e^{\frac{a}{\lambda}} - 1) = 0$$

iv. Diese Gleichung lässt sich noch etwas verschönern, indem wir sie zunächst durch λ dividieren, dann die Klammer auflösen und neu zusammenfassen:

$$\begin{aligned} a \cdot e^{\frac{a}{\lambda}} - 5\lambda \cdot (e^{\frac{a}{\lambda}} - 1) = 0 &\Leftrightarrow \frac{a}{\lambda} \cdot e^{\frac{a}{\lambda}} - 5 \cdot (e^{\frac{a}{\lambda}} - 1) = 0 \\ &\Leftrightarrow \frac{a}{\lambda} \cdot e^{\frac{a}{\lambda}} - 5 \cdot e^{\frac{a}{\lambda}} + 5 = 0 \\ &\Leftrightarrow e^{\frac{a}{\lambda}} \cdot \left(\frac{a}{\lambda} - 5 \right) + 5 = 0 \end{aligned}$$

Wenn wir jetzt noch $\frac{a}{\lambda}$ durch x substituieren, erhalten wir eine recht übersichtliche Gleichung:

$$e^x (x - 5) + 5 = 0$$

In der Aufgabenstellung wird gesagt, dass dies eine transzendente Gleichung ist und die Lösung x somit nicht als geschlossener algebraischer Ausdruck notierbar ist. Wir müssen eine Näherungslösung finden. Z.B. können wir dafür die **num solve**-Funktion des TRs benutzen, die uns für beliebige Gleichungen numerische Lösungen liefert. In GeoGebra können wir die Funktion $e^x (x - 5) + 5$ deklarieren und hinterher nach ihren Nullstellen fragen.

Welche Methode auch immer angewendet wird, die korrekte Näherungslösung lautet auf fünf Nachkommastellen genau:

$$x \approx 4.96511$$

v. Diesen Wert können wir nun in unseren Substitutionen zurückeinsetzen:

$$\begin{aligned} x &= \frac{a}{\lambda_{\max}} = \frac{hc}{\lambda_{\max} k_B T} \\ \Rightarrow \lambda_{\max} &= \frac{hc}{x k_B T} \approx \frac{6.626\,070\,15 \cdot 10^{-34} \text{ J} \cdot \text{s} \cdot 299\,792\,458 \frac{\text{m}}{\text{s}}}{4.96511 \cdot 1.380\,649 \cdot 10^{-23} \frac{\text{J}}{\text{K}}} \cdot \frac{1}{T} \\ &= 2.898 \cdot 10^{-3} \text{ m} \cdot \text{K} \cdot \frac{1}{T} = \frac{2898 \mu\text{m} \cdot \text{K}}{T} \end{aligned}$$

Wir landen tatsächlich beim Wien'schen Verschiebungsgesetz. Dieses ist als Aussage also komplett im Planck'schen Strahlungsgesetz enthalten!