# HANDOUT ZUM ÜBUNGSBLATT NR.3

### Aufgabe 1

**a**)

Nach der Energie-Massen-Äquivalenz von Einstein gilt:

$$m = \frac{E}{c^2} = \frac{Pt}{c^2} = \frac{100 \,\mathrm{W} \cdot 365 \cdot 24 \cdot 3600 \,\mathrm{s}}{\left(3 \cdot 10^8 \,\frac{\mathrm{m}}{\mathrm{s}}\right)^2} \approx \boxed{3, 5 \cdot 10^{-8} \,\mathrm{kg}\,.}$$
(1)

**b**)

Die Energie breitet sich in alle Richtungen gleich (isotrop) aus. Damit ist die Energie pro Fläche in einer Entfernung r von der Glühlampe gegeben durch  $E/(4\pi r^2)$ . Damit das Auge das Licht noch wahrnehmen kann, muss die Energie, welche in die Pupille der Fläche  $\pi(d/2)^2$  fällt, der Energie von fünf Photonen grünen Lichts entsprechen:

$$\frac{E}{4\pi r^2} \cdot \pi \left(\frac{d}{2}\right)^2 \stackrel{!}{=} 5\frac{hc}{\lambda} \,. \tag{2}$$

Dies führt auf

$$r = \frac{1}{4\sqrt{5}} d\sqrt{\frac{E\lambda}{ch}} = \frac{1}{4\sqrt{5}} \cdot 8 \cdot 10^{-3} \,\mathrm{m} \cdot \sqrt{\frac{100 \,\mathrm{J} \cdot 500 \cdot 10^{-9} \,\mathrm{m}}{3 \cdot 10^8 \,\frac{\mathrm{m}}{\mathrm{s}} \cdot 6,626 \cdot 10^{-34} \,\mathrm{Js}}} \approx \left[1,42 \cdot 10^7 \,\mathrm{m} = 14200 \,\mathrm{km} \,.\right] \tag{3}$$

**c**)

Nach dem Wienschen Verschiebungsgesetz gilt folgender Zusammenhang:

$$\lambda_{\text{max}} \cdot T = \text{const.} = 2897, 8 \cdot 10^{-6} \,\text{m} \cdot \text{K}. \tag{4}$$

Dies führt dann auf

$$T = \frac{2897, 8 \cdot 10^{-6} \,\mathrm{m \cdot K}}{500 \cdot 10^{-9} \,\mathrm{m}} \approx \boxed{5800 \,\mathrm{K}.}$$
 (5)

## Aufgabe 2

#### Herleitung der Compton-Formel

• Energieerhaltung:

$$E_{\gamma} + E_{\rm e} = E_{\gamma}' + E_{\rm e}' \Rightarrow h\nu + mc^2 = h\nu' + \sqrt{(mc^2)^2 + p^2c^2},$$
 (6)

und für  $p \ll m$  (nicht-relativistischer Fall):

$$hc\left(\frac{1}{\lambda} - \frac{1}{\lambda'}\right) = \frac{p^2}{2m} \,. \tag{7}$$

• Impulserhaltung:

Hier sei  $\hbar \mathbf{k}$  der Impuls des einlaufenden Photons,  $\hbar \mathbf{k}'$  der Impuls des gestreuten Photons und  $\mathbf{p}$  der Impuls des Elektrons.

- in x-Richtung:

$$\hbar k_x = \hbar k_x' + p_x \Rightarrow \hbar k = \hbar k' \cos \theta + p \cos \phi \Rightarrow h \left( \frac{1}{\lambda} - \frac{1}{\lambda'} \cos \theta \right) = p \cos \phi.$$
 (8)

- in y-Richtung:

$$\hbar k_y = \hbar k_y' + p_y \Rightarrow 0 = -\hbar k' \sin \theta + p \sin \phi \Rightarrow \frac{h}{\lambda'} \sin \theta = p \sin \phi.$$
 (9)

Quadrieren und Addition der Gleichungen (8) und (9) führt auf

$$\frac{1}{\lambda^2} - \frac{2\cos\theta}{\lambda\lambda'} + \frac{1}{\lambda'^2}(\sin^2\theta + \cos^2\theta) = \frac{p^2}{h^2}(\sin^2\phi + \cos^2\phi), \qquad (10a)$$

$$\frac{1}{\lambda^2} - \frac{2\cos\theta}{\lambda\lambda'} + \frac{1}{\lambda'^2} = \frac{p^2}{h^2}.$$
 (10b)

Einsetzen von Gl. (10b) in Gl. (7) ergibt:

$$hc\left(\frac{1}{\lambda} - \frac{1}{\lambda'}\right) = \frac{h^2}{2m}\left(\frac{1}{\lambda^2} - \frac{2\cos\theta}{\lambda\lambda'} + \frac{1}{\lambda'^2}\right) \tag{11}$$

Compton leitete die nach ihm benannte Formel im Grenzfalle her, dass die Änderung der Wellenlänge sehr klein ist:  $\lambda' - \lambda \equiv \Delta \lambda \ll \lambda$ . Dazu sind die folgenden Entwicklungen hilfreich:

$$\frac{1}{\lambda \lambda'} = \frac{1}{\lambda(\lambda + \Delta \lambda)} = \frac{1}{\lambda^2 \left(1 + \frac{\Delta \lambda}{\lambda}\right)} = \frac{1}{\lambda^2} - \frac{\Delta \lambda}{\lambda^3} + \mathcal{O}\left(\frac{\Delta \lambda^2}{\lambda^4}\right), \tag{12a}$$

$$\frac{1}{\lambda'^2} = \frac{1}{(\lambda + \Delta \lambda)^2} = \left(\frac{1}{\lambda \left(1 + \frac{\Delta \lambda}{\lambda}\right)}\right)^2 = \left(\frac{1}{\lambda} - \frac{\Delta \lambda}{\lambda^2} + \mathcal{O}\left(\frac{\Delta \lambda^2}{\lambda^3}\right)\right)^2 = \frac{1}{\lambda^2} - \frac{2\Delta \lambda}{\lambda^3} + \mathcal{O}\left(\frac{\Delta \lambda^2}{\lambda^4}\right). \tag{12b}$$

Damit ergibt sich weiter:

$$hc\frac{\Delta\lambda}{\lambda^2} = \frac{h^2}{2m} \left( \frac{2}{\lambda^2} - \frac{2\cos\theta}{\lambda^2} \right) = \frac{h^2}{m} \frac{1}{\lambda^2} (1 - \cos\theta), \tag{13}$$

also schlussendlich

$$\Delta \lambda = \frac{h}{mc} (1 - \cos \theta) \,. \tag{14}$$

**a**)

Die kinetische Energie  $E_{\rm kin}$  des Elektrons ergibt sich direkt aus der Herleitung und zwar aus Gl. (13). Die Größe auf der rechten Seite nämlich  $E_{\rm kin}$ :

$$E_{\rm kin} = \frac{h^2}{m} \frac{1}{\lambda^2} (1 - \cos \theta). \tag{15}$$

Die kinetische Energie wird maximal für einen Streuwinkel  $\theta$  des Photons von  $\theta = \pi$ . Dann gilt

$$E_{\rm kin} = \frac{2h^2}{m} \frac{1}{\lambda^2} \,. \tag{16}$$

Der Streuwinkel  $\phi$  des Elektrons ergibt sich aus Gl. (9) zu  $\phi = n\pi$  mit  $n \in \mathbb{Z}$ . Es muss jedoch auch noch Gl. (8) berücksichtigt werden. Unter der Näherung, dass  $\Delta \lambda \ll \lambda$  ergibt sich

$$\frac{h}{\lambda}(1-\cos\theta) = \frac{\sqrt{2}h}{\lambda}\sqrt{1-\cos\theta}\cos\phi\,,\tag{17}$$

was für  $\boxed{\theta=\pi}$  schließlich auf den Winkel  $\boxed{\phi=0}$  führt.

b)

Prinzipiell könnten wir Gl. (16) verwenden. Genauer ist jedoch folgende Abschätzung, die sich mittels der Photonenergien  $E_{\gamma}$  und  $E'_{\gamma}$  ergibt:

$$E_{\rm kin} = E_{\gamma} - E_{\gamma}' = hc \frac{\Delta \lambda}{\lambda \lambda'} = hc \cdot \frac{h}{mc} (1 - \cos \theta) \cdot \frac{E_{\gamma} E_{\gamma}'}{(hc)^2} = \frac{E_{\gamma} E_{\gamma}'}{mc^2} (1 - \cos \theta), \tag{18}$$

also

$$E_{\gamma}' = \frac{E_{\gamma}}{1 + \frac{E_{\gamma}}{mc^2} (1 - \cos \theta)} \,. \tag{19}$$

Die kinetische Energie ergibt sich dann zu

$$E_{\rm kin} = E_{\gamma} - E_{\gamma}' = \frac{E_{\gamma} E_{\gamma}'}{mc^2} (1 - \cos \theta) = \frac{E_{\gamma}}{1 + \frac{mc^2}{E_{\gamma}(1 - \cos \theta)}}.$$
 (20)

Einsetzen der Zahlenwerte in Gl. (16) führt auf

$$E_{\rm kin} = \frac{2 \cdot (6,626 \cdot 10^{-34} \,\mathrm{J})^2}{9,11 \cdot 10^{-31} \,\mathrm{kg} \cdot (400 \cdot 10^{-9} \,\mathrm{m})^2} \cdot \frac{1}{1,602 \cdot 10^{-19}} \,\frac{\mathrm{eV}}{1} J \approx \boxed{4,2 \cdot 10^{-5} \,\mathrm{eV} \,.}$$

Gl. (20) führt auf den Zahlenwert  $\boxed{E_{\rm kin} \approx 3, 8 \cdot 10^{-5} \, {\rm eV}}$ 

**c**)

Damit die Energie des Photons komplett auf das Elektron übertragen wird, muss  $h/\lambda' = 0$  sein. Aus Gl. (8) folgt dann  $\phi = n\pi$  mit  $n \in \mathbb{Z}$  und aus Gl. (9) ergibt sich  $h/\lambda = p$ . Eingesetzt in (6) liefert dies

$$h\nu + mc^2 = \sqrt{(mc^2)^2 + (h\nu)^2} \,. \tag{22}$$

Quadrieren führt auf

$$(h\nu)^2 + (mc^2)^2 = (mc^2)^2 + 2h\nu(mc^2) + (h\nu)^2,$$
(23)

was nur für  $\nu = 0$  zu erfüllen ist.

d.)

Aus  $E'_{\gamma} = E_{\gamma} - E_{\text{kin}}$  ergibt sich die Wellenlänge des gestreuten Photons:

$$\lambda' = \frac{hc}{E_{\gamma} - E_{\rm kin}} = \frac{6,626 \cdot 10^{-34} \cdot 3 \cdot 10^8 \, \frac{\rm m}{\rm s}}{(500 \cdot 10^3 - 0, 1 \cdot 10^6) \cdot 1,602 \cdot 10^{-19} \, \rm J} \approx 3,10 \cdot 10^{-12} \, \rm m \, . \tag{24}$$

Die Wellenlänge des einlaufenden Photons beträgt  $\lambda \approx 2,48 \cdot 10^{-12} \,\mathrm{m}$ . Aus der Compton-Formel ergibt sich der Streuwinkel des Photons:

$$\theta = \arccos\left(1 - \frac{mc\Delta\lambda}{h}\right) = \arccos\left(1 - \frac{9,11 \cdot 10^{-31} \,\mathrm{k} \cdot 3 \cdot 10^8 \,\frac{\mathrm{m}}{\mathrm{s}} \cdot 6,20 \cdot 10^{-13} \,\mathrm{m}}{6,626 \cdot 10^{-34} \,\mathrm{Js}}\right) \approx \boxed{41,9^{\circ}.} \tag{25}$$

## Aufgabe 3

a.)

Im Folgenden sei  $V_{\rm tr}$  das Volumen und  $m_{\rm tr}$  die Masse eines Tröpfchens. Ein Tröpfchen werde als kugelförmig mit Radius r angenommen. Dann gilt  $V_{\rm tr}=4/3\pi r^3$  und  $m_{\rm tr}=V_{\rm tr}\varrho_{\rm \ddot{O}l}$ . Prinzipiell sind folgende Kräfte bei der Bewegung der Tröpfchen zu berücksichtigen:

- Gewichtskraft der Tröpfchen:  $\mathbf{F}_q = m\mathbf{g}$
- Auftriebskraft der Tröpfchen in der Luft: Nach dem Archimedes'schen Prinzip ist die Auftriebskraft so groß wie die Gewichtskraft der verdrängten Luft, also  $F_{\rm auf} = V_{\rm tr} \varrho_{\rm Luft} = 4/3\pi r^3 \varrho_{\rm Luft}$ .

• Reibungskraft der Tröpfchen: Diese lässt sich mittels der Stokesschen Reibung

$$F_{\text{stokes}} = 6\pi \eta'_{\text{Luft}} r v \,, \quad \eta'_{\text{Luft}} = \frac{\eta_{\text{Luft}}}{1 + \mathcal{C} \frac{\lambda}{r}} \,,$$
 (26)

mit der Cunningham-Korrektur  $\mathcal{C}$ . Der angegebene Zahlenwert  $\mathcal{C}=0,83$  wird erst am Ende eingesetzt.

• Elektrostatische Kraft auf das geladene Tröpfchen:  $\mathbf{F}_{\mathrm{el}} = q\mathbf{E}$  mit Ladung q und elektrischem Feld  $\mathbf{E}$  mit Betrag E = U/d

#### b.)

• Steigendes Tröpfchen:  $|F_q| + |F_{\text{stokes}}| - |F_{\text{auf}}| - |F_{\text{el}}| = 0$ 

$$\frac{4}{3}\pi r^{3} \varrho_{\ddot{O}l} + 6\pi \eta'_{Luft} r v_{1} - \frac{4}{3}\pi r^{3} \varrho_{Luft} - q \frac{U}{d} = 0 \Rightarrow 6\pi \eta'_{Luft} r v_{1} + \frac{4}{3}\pi r^{3} (\varrho_{\ddot{O}l} - \varrho_{Luft}) = q \frac{U}{d}.$$
 (27)

• Sinkendes Tröpfchen:  $|F_g| - |F_{\text{stokes}}| - |F_{\text{auf}}| + |F_{\text{el}}| = 0$ 

$$\frac{4}{3}\pi r^{3}\varrho_{\ddot{O}l} - 6\pi\eta'_{\text{Luft}}rv_{2} - \frac{4}{3}\pi r^{3}\varrho_{\text{Luft}} + q\frac{U}{d} = 0 \Rightarrow -6\pi\eta'_{\text{Luft}}rv_{2} + \frac{4}{3}\pi r^{3}(\varrho_{\ddot{O}l} - \varrho_{\text{Luft}}) = -q\frac{U}{d}.$$
 (28)

Zunächst müssen wir den unbekannten Radius r des Tröpfchens eliminieren. Dazu ist es sinnvoll, die Gleichungen (27) und (28) zu addieren:

$$6\pi \frac{\eta_{\text{Luft}}}{1 + \mathcal{C}\frac{\lambda}{r}}(v_1 - v_2) + \frac{4}{3}\pi r^2 \Delta \varrho g = 0 \Rightarrow 6\pi \eta_{\text{Luft}}(v_1 - v_2) + \frac{4}{3}\pi \Delta \varrho g r^2 + \frac{4}{3}\pi \mathcal{C}\lambda \Delta \varrho g r = 0.$$
 (29)

Dies führt auf folgende quadratische Gleichung

$$r^2 + \mathcal{C}\lambda r + \frac{9}{2} \frac{\eta_{\text{Luft}}(v_1 - v_2)}{\Delta \rho q} = 0, \tag{30}$$

mit der Lösung

$$r_{1/2} = \frac{-\mathcal{C}\lambda \pm \sqrt{(\mathcal{C}\lambda)^2 - \frac{9\eta_{\text{Luft}}(v_1 - v_2)}{\Delta\varrho g}}}{2} = -\frac{\mathcal{C}\lambda}{2} \pm \sqrt{\left(\frac{\mathcal{C}\lambda}{2}\right)^2 - \frac{9}{4}\frac{\eta_{\text{Luft}}(v_1 - v_2)}{\Delta\varrho g}}.$$
 (31)

Nur die erste Lösung ist physikalisch sinnvoll, denn die zweite ist negativ. Subtraktion der Gl. (27) und (28) führt auf:

$$6\pi \frac{\eta_{\text{Luft}}}{1 + C\frac{\lambda}{r}} r(v_1 + v_2) - 2q \frac{U}{d} = 0,$$
(32)

was sich nach q auflösen lässt:

$$q = 3\pi \frac{\eta_{\text{Luft}}}{1 + C\frac{\lambda}{r}} r(v_1 + v_2) \frac{d}{U} =$$

$$= 3\pi r^2 \frac{\eta_{\text{Luft}}}{r + C\lambda} (v_1 + v_2) \frac{d}{U}, \quad r = -\frac{C\lambda}{2} + \sqrt{\left(\frac{C\lambda}{2}\right)^2 - \frac{9}{4} \frac{\eta_{\text{Luft}}(v_1 - v_2)}{\Delta \varrho g}},$$
(33)

mit dem Zahlenwert C = 0.83 für die Cunningham-Korrektur. Nun gibt es auch konkrete Zahlenwerte ;-)

	(1)	(2)	(3)	(4)	(5)	(6)	(7)
Radius ( $\mathcal{C} = 0$ ) [ $10^{-7}$ m]	3,14	4.52	2,86	3.93	5.08	4.01	3.03
Ladung ( $C = 0$ ) [ $10^{-19}$ C]	1,86	5,30	2.34	3.90	7.01	3.51	2.09
Radius ( $C = 0.83$ ) [ $10^{-7}$ m]	2,75	4,13	2.48	3.54	4,69	3,62	2.65
Ladung ( $C = 0, 83$ ) [ $10^{-19}$ C]							

Einteilung der Ladungen in Gruppen und Bildung der Mittelwerte führt auf  $e = 1,87 \cdot 10^{-19} \,\mathrm{C}$  (mit  $\mathcal{C} = 0$ ) und  $e = 1,36 \cdot 10^{-19} \,\mathrm{C}$  (mit  $\mathcal{C} = 0,83$ ). Die Fehlerrechnung schenke ich mir jetzt hier ;-)