Festkörperphysik, SoSe 2023 Übungsblatt 7

Prof. Dr. Thomas Michely

Dr. Wouter Jolie (wjolie@ph2.uni-koeln.de)

II. Physikalisches Institut, Universität zu Köln

Ausgabe: Mittwoch, 24.05.2023

Abgabe: Mittwoch, 07.06.2023, bis 8 Uhr über ILIAS

| Aufgabe Nr.: | 1 | 2 | 3 | 4 | Summe |
|--------------|---|---|---|---|-------|
| Points: | 5 | 2 | 5 | 8 | 20 |
| Punkte: | | | | | |

Bitte Aufgaben zusammen mit Aufgabenblatt als PDF hochladen. Namen, Matrikelnummer und Gruppennummer deutlich lesbar eintragen (sonst Punktabzug). Abgabe in Gruppen zu 2, max. 3 Personen erwünscht. Die Teammitglieder müssen in der gleichen Übungsgruppe sein.

1. [5 Punkte] Kurzfragen

Markieren Sie im folgenden die richtigen Satzenden (Mehrfachauswahl möglich).

| • | Die einatomige Kette gekoppelter Oszillatoren |
|---|---|
| | $-$ hat als Lösungen laufende Auslenkungswellen, die nur auf den Gitterpunkten definiert sind. \Box |
| | — besitzt physikalisch sinnvolle Wellenzahlen k nur in der 1. Brillouinzone des eindimensionalen reziproken Gitters. \square |
| | $-$ zeigt im Grenzfall $k 	o 0$ eine stehende Welle. \square |
| | besitzt in der 1. Brillouinzone eine konstante Gruppengeschwindigkeit, die mit der Schallgeschwindigkeit identifiziert werden kann. □ |
| | $-$ besitzt an der Zonengrenze die maximale Phasengeschwindigkeit. \square |
| • | Die zweiatomige Kette gekoppelter Oszillatoren |
| | $-$ besitzt neben einem akustischen auch einen optischen Zweig in der Dispersionsrelation. \Box |
| | $-$ zeigt in der Zonenmitte, für $k \to 0$ gegeneinander schwingende Basisatome, die als |
| | Teil gegenphasiger Wellen großer Wellenlänge betrachtet werden können. \Box |
| | zeigt in der Zonenmitte für ionische Basisatome ein Dipolwechselfeld an das Infrarotwellen ankoppeln können. |

| | besitzt am Zonenrand im optischen Zweig in einer Elementarzelle Atome, die in Gegen- phase schwingen und Teile von stehenden Wellen sind. □ |
|---|--|
| | – besitzt im optischen Zweig immer größere Frequenzen als im akustischen Zweig. \Box |
| • | Im 3D Fall führt die Betrachtung der Atome als harmonische Oszillatoren |
| | $-$ zu $3j$ Zweigen in der Dispersionsrelation, wo j die Anzahl der Basisatome pro Elementarzelle ist. \Box |
| | $-$ zu 3 optischen und $3j-3$ akustischen Zweigen in der Dispersionsrelation. \square |
| | - zu Dispersionsrelationen für die verschiedenen Zweige, bei denen in eine gegebene Richtung für einen gegebenen Wellenvektor \vec{k} die transversal-akustischen Zweige höhere Frequenzen als die longitudinal-akustischen Zweige haben. |
| | - häufig zu weniger als $3j$ -Zweigen entlang von Hochsymmetrierichtungen, weil Entartung vorliegt. \square |
| | $-$ zu einer maximalen Gruppengeschwindigkeit am Zonenrand auf einer Hochsymmetrierichtung. \Box |
| • | Randbedingungen für die gekoppelten Oszillatoren in 1D oder 3D |
| | können aufgrund der kleinen Anzahl von Oberflächeneinheitszellen im Vergleich zur Anzahl von Einheitszellen im Inneren des Festkörpers unterschiedlich gewählt werden, ohne dass sich die physikalische Situation nennenswert verändert. □ |
| | $-$ werden üblicherweise als Born-Haber Kreisbedingungen festgelegt. \Box |
| | $-$ erzwingen diskrete Wellenzahl- oder Wellenvektorwerte, und zwar einen pro Schwingungsfreiheitsgrad. \Box |
| | $-$ führen zu einer konstanten Zustandsdichte im $k\text{-Raum}$. \square |
| | $-$ führen zu $3N$ Wellenvektoren, wobei N die Anzahl der Elementarzellen eines dreidimensionalen Kristalls ist. \Box |
| • | Die Quantisierung der Gitterschwingungen |
| | $-$ wird durch die Quantenmechanik erzwungen. \square |
| | – führt zu einer charakteristischen Besetzungszahl $n,$ wo n sich als Summe über alle Phononen der unterschiedlichen Frequenzen ω ergibt. |
| | $-$ führt zu einer Gesamtenergie $n(\hbar\omega+{1\over 2})~$ der Gitterschwingungen. \square |
| | – führt zu Phononen, den Quanten der Gitterschwingungen, die erzeugt und vernichtet werden können. \square |
| | $-$ ordnet diesen Phononen einen Kristallimpuls $\hbar n$ zu, wo n die Gesamtbesetzungszahl ist. \square |
| | |

2. [2 Punkte] Optische und akustische Schwingungsmodi

Skizzieren Sie jeweils einen transversalen akustischen, transversalen optischen, longitudinalen akustischen und longitudinalen optischen Schwingungsmodus. Nehmen Sie, wenn Sie wollen, das Gitterschwingungs-Applet auf der Homepage des II. Physikalischen Instituts zur Hilfe.

3. [5 Punkte] Lineare Kette mit Wechselwirkung zwischen übernächsten Nachbarn

Betrachten Sie die in der Vorlesung behandelte lineare Kette mit Atomen der Masse M bei den Bravaisgitterpunkten $x_n = na$ (a ist die Gitterkonstante). Berücksichtigen Sie zusätzlich zu den Kräften durch die nächsten Nachbarn (Kraftkonstante f_1) auch Kräfte durch die übernächsten Nachbarn (Kraftkonstante $f_2 \neq f_1$).

(a) Stellen Sie die zugehörige Differenzialgleichung auf und bestimmen Sie die Dispersionsrelation. Verwenden Sie für die Auslenkung des *n*-ten Atomes den Ansatz:

$$u_n = Ae^{i(nka - \omega t)}. (1)$$

- (b) Diskutieren Sie die Dispersionsrelation und die Gruppengeschwindigkeit in den Grenzfällen $k_a \ll 1$ sowie $k_a = \pm \pi$.
- (c) Diskutieren Sie die den (hypothetischen) Fall mit $f_2 \gg f_1$.

4. [8 Punkte] Zustandsdichte der Wellenvektoren im k-Raum in 3D

In der Vorlesung wurde gezeigt, dass die Zustandsdichte der Gitterschwingungen in einer Dimension gegeben ist durch:

$$Z(k) = \frac{L}{2\pi}.$$

Hier ist L = Na die Länge des Festkörpers.

Zeigen Sie, dass in die Zustandsdichte in drei Dimensionen lautet:

$$Z(\vec{k}) = \frac{V}{(2\pi)^3}.$$

Jetzt ist V das Volumen des Festkörpers.

Betrachten Sie zur Lösung der Aufgabe einen Kristall mit den Kantenlängen $N_1|\vec{a}_1|$, $N_2|\vec{a}_2|$ und $N_3|\vec{a}_3|$ (die \vec{a}_i sind die primitiven Translationen, die N_i sind ganze Zahlen) und führen Sie folgende Schritte aus:

- (a) Stellen Sie analog zum Fall in einer Dimension die periodischen Randbedingungen (Bornvon Karman Randbedingungen) im dreidimensionalen Fall auf.
- (b) Setzen Sie in diese Randbedingungen den dreidimensionalen Lösungsansatz

$$\vec{u}(\vec{R}) = \vec{A} \cdot e^{i(\vec{k}\vec{R} - \omega t)}$$

ein und leiten Sie mit diesem Ansatz eine Bedingung für die erlaubten Wellenvektoren \vec{k} her.

(c) Schreiben Sie \vec{k} als Linearkombination reziproker Gittervektoren und beschränken Sie \vec{k} auf die erste Brillouinzone. Damit erhalten Sie die Zahl der erlaubten \vec{k} -Vektoren.

(d) Zeigen Sie, dass zwischen dem Volumen der ersten Brillouinzone (Ω_{1BZ}) und dem der Wigner-Seitz-Zelle (V_{WS}) folgender Zusammenhang besteht:

$$\Omega_{\rm 1BZ} = \frac{(2\pi)^3}{V_{\rm WS}}.$$

(e) Benutzen Sie das Ergebnis aus d) um die 3D-Zustandsdichte in der oben angegebenen Form zu erhalten.

Erreichbare Gesamtpunktzahl: 20