

## Theorie der Kondensierten Materie – Übungen

### Problem 17 — Gittertranslationen

Durch

$$\mathbf{P} = \sum_{\mathbf{k}} \sum_{\sigma}^{\text{1BZ}} \mathbf{k} c_{\mathbf{k}\sigma}^{\dagger} c_{\mathbf{k}\sigma}$$

sei der Operator des Gesamt-Impulses definiert. Weiter sei

$$U(\mathbf{R}_0) \equiv U_0 = e^{i\mathbf{P}\mathbf{R}_0}$$

wobei  $\mathbf{R}_0$  ein beliebiger Gittervektor ist:  $\mathbf{R}_0 = \sum_{s=1}^D n_s \mathbf{a}_s$ .

a) Zeigen Sie, dass  $U_0$  unitär ist!

b) Zeigen Sie, dass  $U(\mathbf{R}_0)U(\mathbf{R}'_0) = U(\mathbf{R}_0 + \mathbf{R}'_0)$  und dass die  $U(\mathbf{R}_0)$  eine Darstellung der abelschen Gruppe der Gittertranslationen bilden!

c) Nehmen Sie an, dass

$$L_{\mathbf{P}\mathbf{R}_0} c_{i\sigma} = [c_{i\sigma}, \mathbf{P}\mathbf{R}_0] = \sum_j M_{ij} c_{j\sigma}$$

mit einer Matrix  $M$  und zeigen Sie, dass dann

$$U_0 c_{i\sigma} U_0^{\dagger} = \sum_j (e^{-iM})_{ij} c_{j\sigma} !$$

d) Zeigen Sie, dass  $M$  durch

$$M_{ij} = \frac{1}{L} \sum_{\mathbf{k}} e^{i\mathbf{k}(\mathbf{R}_i - \mathbf{R}_j)} \mathbf{k} \mathbf{R}_0$$

gegeben ist! Verwenden Sie dazu die Fourier-Transformation in der Form

$$c_{i\sigma} = \frac{1}{\sqrt{L}} \sum_{\mathbf{k}} e^{i\mathbf{k}\mathbf{R}_i} c_{\mathbf{k}\sigma} !$$

e) Schreiben Sie  $M = S m S^{\dagger}$  mit einer unitären Matrix  $S$  und einer Diagonalmatrix  $m$ , und geben Sie  $S$  und  $m$  explizit an!

f) Nutzen Sie die Beziehung

$$e^{-iM} = S e^{-im} S^{\dagger}$$

und jetzt zu zeigen, dass

$$U_0 c_{i\sigma} U_0^{\dagger} = c_{i-i_0\sigma} !$$

g) Unter welchen Umständen gilt

$$[U_0, H] = 0$$

für das Hubbard-Modell?

h) Zeigen Sie, dass

$$[\mathbf{P}, H] \neq 0$$

ist, auch für den Fall dass  $[U_0, H] = 0$ ! Interpretieren Sie dies Resultat!

i) In welchen Sinne können die Eigenzustände von  $H$  durch  $\mathbf{k} \in 1\text{BZ}$  klassifiziert werden?

### Problem 18 — $SU(2)$ -Invarianz

Betrachten Sie die  $SU(2)$ -Gruppe der Spinrotationen, die durch den unitären Operator

$$U(\mathbf{a}) = \exp(i\mathbf{a}\mathbf{S})$$

beschrieben wird ( $\mathbf{a} = (a_x, a_y, a_z)$ ,  $\mathbf{S}$  Gesamtspin).

a) Berechnen Sie  $[c_{i\sigma}, \mathbf{S}]_-$ !

b) Zeigen Sie, dass man das Resultat kompakt als Gleichung für zweikomponentige "Spinoren" schreiben kann:

$$\left[ \begin{pmatrix} c_{i\uparrow} \\ c_{i\downarrow} \end{pmatrix}, S_{i\mu} \right]_- = \frac{1}{2} \sigma^{(\mu)} \begin{pmatrix} c_{i\uparrow} \\ c_{i\downarrow} \end{pmatrix} \quad !$$

$\sigma^{(\mu)}$  ( $\mu = x, y, z$ ) sind die Pauli-Matrizen.

c) Wie transformiert sich der Vernichter  $\begin{pmatrix} c_{i\uparrow} \\ c_{i\downarrow} \end{pmatrix}$  unter der  $SU(2)$ -Transformation?

d) Zeigen Sie, dass der Hubbard-Hamilton-Operator  $SU(2)$ -invariant ist, indem Sie ihn so umformen, dass die Invarianz offensichtlich wird!

### Problem 19 — Zeitordnung

Es sei  $\mathbf{T}(t)$  eine zeitabhängige Matrix, die zu jedem Zeitpunkt hermitesch ist. Zeigen Sie, dass

$$\mathbf{U}(t) = \mathcal{T} \exp \left( -i \int_0^t \mathbf{T}(\tau) d\tau \right)$$

die Lösung der Differenzialgleichung

$$i \frac{d}{dt} \mathbf{U}(t) = \mathbf{T}(t) \mathbf{U}(t)$$

mit der Anfangsbedingung  $\mathbf{U}(0) = \mathbf{1}$  für  $t > 0$  ist! Hier bezeichnet  $\mathcal{T}$  den Zeitordnungsoperator:

$$\mathcal{T}(\mathbf{T}(t_1)\mathbf{T}(t_2)) = \mathbf{T}(t_1)\mathbf{T}(t_2) \quad \text{für } t_1 > t_2$$

$$\mathcal{T}(\mathbf{T}(t_1)\mathbf{T}(t_2)) = \mathbf{T}(t_2)\mathbf{T}(t_1) \quad \text{für } t_1 < t_2 .$$

Wie lautet die Lösung für  $t < 0$ ?