

Übungen zur Theorie der Kondensierten Materie II SS 11

PROF. A. MIRLIN

Blatt 13

DR. P. SCHMITTECKERT, M. SCHÜTT

Abgabe 14.07.11, 14:00

1. Renormierungsgruppenanalyse einer Störstelle

(30 Punkte)

In dieser Aufgabe untersuchen wir, wie sich eine Störstelle in einem wechselwirkenden eindimensionalen Draht bei einer Skalenänderung verhält. Wir beginnen diese Aufgabe mit demselben Hamilton-Operator, mit dem auch Blatt 12 beginnt,

$$H = \pi v_F \int dx (\hat{\rho}_+^2(x) + \hat{\rho}_-^2(x)) + \frac{g}{2} \int dx (\hat{\rho}_+(x) + \hat{\rho}_-(x))^2, \quad (1)$$

hierbei genügen auch die ρ_{\pm} den Relationen von Blatt 12. Wir definieren die Feldoperatoren Φ und Π mit Hilfe der Dichteoperatoren ρ_{\pm} :

$$\phi_{\pm}(x) = \pm 2\pi \int_{-\infty}^x ds \rho_{\pm}(s), \quad \Phi(x) = \frac{1}{2}(\phi_+(x) - \phi_-(x)), \quad \Pi(x) = \rho_+(x) - \rho_-(x). \quad (2)$$

(a) Zeigen Sie: $[\Phi(x), \Pi(x')] = i\delta(x - x')$. Was bedeutet das?

(b) Bringen Sie den Hamilton-Operator aus Gleichung (1) auf folgende Form:

$$H = \frac{1}{2\pi} \int dx \left[uK(\pi\Pi(x))^2 + \frac{u}{K}(\partial_x\Phi(x))^2 \right]. \quad (3)$$

Hierbei ist $u = v_F/K$ und $v_F + g/\pi = uK^{-1}$ mit den Definitionen von Blatt 12.

Die Renormierungsgruppenanalyse wird üblicherweise im Pfadintegral-Formalismus durchgeführt. Wir benötigen also die Wirkung für das in Gleichung (1) definierte System.

(c) Führen Sie eine Legendre-Transformation durch und bestimmen Sie die Wirkung. Geben Sie anschließend die Pfadintegral-Formulierung an und führen Sie eine Wick-Rotation ($t = -i\tau$) durch.

Hinweis: Sie sollten

$$Z = \int \mathcal{D}\Phi(x, \tau) e^{-S_E(\Phi)} \quad S_E(\Phi) = \frac{1}{2\pi uK} \int dx d\tau [(\partial_{\tau}\Phi(x, \tau))^2 + u^2(\partial_x\Phi(x, \tau))^2] \quad (4)$$

erhalten.

Da eine Störstelle untersucht werden soll, fügen wir dem Hamilton-Operator aus Gleichung (1) eine Störstelle bei. Diese sei beschrieben durch:

$$V = \int dx V_0 \delta(x) \Psi^{\dagger}(x) \Psi(x), \quad \Psi(x) = e^{ik_F x} \psi_+(x) + e^{-ik_F x} \psi_-(x), \quad \psi_{\pm}(x) = \frac{e^{i\phi_{\pm}(x)}}{\sqrt{2\pi a}}. \quad (5)$$

(d) Vernachlässigen Sie Vorwärtsstreuung und zeigen Sie, dass die Wirkung aus Gleichung (4) für das System $H + V$ wie folgt geschrieben werden kann:

$$S_{E,H+V}(\Phi) = \frac{1}{2\pi uK} \int dx d\tau [(\partial_{\tau}\Phi(x, \tau))^2 + u^2(\partial_x\Phi(x, \tau))^2] + \frac{V_0}{\pi a} \int d\tau \cos(2\Phi(0, \tau)) \quad (6)$$

Um das Skalenverhalten der Störstelle zu beschreiben benötigen wir eine effektive Theorie, die die Wechselwirkung zwischen Luttinger-Flüssigkeit und Störstelle beschreibt. Es sollen also alle Freiheitsgrade bis auf den an der Störstelle selbst ausintegriert werden. Hierzu bedienen wir uns eines Trickes.

(e) Verwenden Sie $\delta(\Phi(0, \tau) - \theta(\tau)) = \int \mathcal{D}\lambda(\tau) e^{i \int d\tau \lambda(\tau) [\Phi(0, \tau) - \theta(\tau)]}$ und

$$Z = \int \mathcal{D}\theta(\tau) \mathcal{D}\Phi(x, \tau) \delta(\Phi(0, \tau) - \theta(\tau)) e^{-S_E(\Phi) - \frac{V_0}{\pi a} \int d\tau \cos(2\theta(\tau))}. \quad (7)$$

Zeigen Sie durch Ausintegrieren des Φ - und λ -Feldes, dass die resultierende Wirkung die Form von Gl. (8) annimmt und führen Sie eine Reskalierung $2\theta = \theta'$ durch.

$$Z = \int \mathcal{D}\theta(\tau) e^{-S_{\text{eff}}[\theta]}, \quad S_{\text{eff}}[\theta] = T \sum_n \theta_{-n} \frac{|\omega_n|}{\pi K} \theta_n + \frac{V_0}{\pi a} \int d\tau \cos(2\theta(\tau)). \quad (8)$$

Hinweis: Ein Zwischenergebnis für die effektive λ -Wirkung ist $\frac{1}{4}T \sum_n \lambda_{-n} \frac{\pi k}{|\omega_n|} \lambda_n - iT \sum_n \theta_{-n} \lambda_n$. Verwenden Sie zum Ausintegrieren ihr Ergebnis von Aufgabe 3d) von Blatt 5. Betrachten Sie alle hierbei auftretenden Determinanten als Konstanten.

Wir sind nun in der Lage, mit dem Renormierungsgruppen-Prozedere zu beginnen. Im Weiteren arbeiten wir mit folgenden Konventionen:

$$T \sum_n \rightarrow \int_{|\omega| < \Lambda} \frac{d\omega}{2\pi} \quad \text{und} \quad |\omega_{\text{slow}}| < \Lambda b^{-1} < |\omega_{\text{fast}}| < \Lambda. \quad (9)$$

(f) Zeigen Sie, dass der nicht von der Störstelle stammende Term der Wirkung S_0 “zerfällt” in $S_{0,\text{slow}} + S_{0,\text{fast}}$ ($S_{0,\text{slow}}$ trägt nur Frequenzen ω_{slow} , analog $S_{0,\text{fast}}$).

(g) Bringen Sie Gl.(8) auf die Form:

$$Z = \int \mathcal{D}\theta_{\text{slow}}(\tau) e^{-S_{0,\text{slow}}} \int \mathcal{D}\theta_{\text{fast}}(\tau) e^{-S_{0,\text{fast}}} e^{-c_0 \int d\tau \cos(\theta_{\text{slow}}(\tau) + \theta_{\text{fast}}(\tau))}. \quad (10)$$

Entwickeln Sie anschließend in $c_0 = \frac{V_0}{\pi a} \ll 1$, schreiben Sie den Kosinus in exponentielle Form und integrieren Sie über die “fast modes” θ_{fast} .

Hinweis: Die Wirkung sollte folgende Gestalt annehmen:

$$Z = \int \mathcal{D}\theta_{\text{slow}}(\tau) e^{-S_{0,\text{slow}} - c_0 b^{-K} \int d\tau \cos(\theta_{\text{slow}}(\tau))}. \quad (11)$$

(h) Reskalieren Sie Gl. (11), um Sie mit Gl. (8) ($2\theta \rightarrow \theta$) vergleichen zu können. Wählen Sie die Reskalierung von θ derart, dass das Argument des Kosinuses invariant bleibt.

Hinweis: $\omega' = b\omega$ und $\theta'(\omega')b = \theta(\omega)$

(i) Renormierbarkeit ist dadurch gekennzeichnet, dass bei sukzessivem wiederholen des Ausintegrierens und Reskalierens die Gestalt der Wirkung ab einem gewissen Schritt invariant bleibt. Ist die Wirkung aus Gl.(8) renormierbar?

(j) Wie ändert sich c_0 als Funktion von b nach dem Ausintegrieren und Reskalieren? Betrachten Sie $b = 1 + \epsilon$ ($0 < \epsilon \ll 1$) und zeigen Sie $\frac{dc(b)}{d \ln b} = c_0(1 - K)$

(k) Nehmen Sie an ihr System hat einen physikalischen “Cut-off” einmal bei $\Lambda_{\text{phys}} \sim T$ und ein anderes mal bei $\Lambda_{\text{phys}} \sim 1/L$. Können Sie Aussagen über das Verhalten der effektiven Kopplung an die Störstelle in Abhängigkeit von T bzw. L machen?

(l) Zeichnen Sie den Renormierungsgruppenfluss tragen Sie hierzu c über K^{-1} auf. Erklären Sie physikalisch, was passiert.