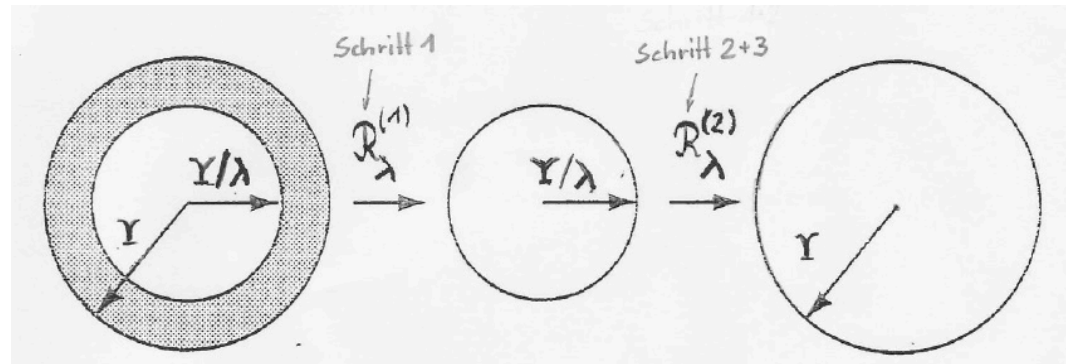


6.3.1 Grundzüge der „Momentum-Shell Renormalization Group Theory“



Schritt 1: Reduktion der Freiheitsgrade durch Absummation der Zustandssumme über alle Felder $\psi_{\vec{k}}$ mit Wellenzahlvektoren \vec{k} in der Kugelschale $Y/\lambda < k < Y$.

Durch Absummation in der Zustandssumme $\mathcal{Z}_N[\tilde{\mathcal{H}}]$ wird ein neuer Hamiltonian $\tilde{\mathcal{H}}_{Y/\lambda}$ mit $N' = N/\lambda^d$ Freiheitsgraden und einer neuen „Brillouinzone“ mit (Abschneide-)Radius Y/λ definiert. (\triangleq Vergrößerung der Gitterkonstante $a' = \lambda a$)

Schritt 2: Reskalierung aller Impulse mit $\vec{k} \rightarrow \vec{k}' = \lambda \vec{k}$

(\triangleq Reskalierung der Längen $\vec{r} \rightarrow \vec{r}' = \vec{r}/\lambda$)

\Rightarrow Abschneideradius verknüpft mit \vec{k}' ist Y , so wie für das System vor Ausdünnen der Freiheitsgrade; Zahl der \vec{k}' -Vektoren ist aber nur noch N'

Schritt 3: Renormierung der Felder $\psi_{\vec{k}} \rightarrow \psi'_{\vec{k}'} = \frac{1}{\zeta} \psi_{\vec{k}}$

Praktische Umsetzung der Methode:

Betrachten (der Einfachheit halber) ein System mit einem einzelnen skalaren Feld $\psi(\vec{r})$

$$\Rightarrow \widetilde{\mathcal{H}}_Y = \widetilde{\mathcal{H}}_Y[\{\psi_{\vec{k}}\}]$$

Zerlegen $\psi_{\vec{k}}$ formal in 2 Anteile: $\psi_{\vec{k}} = \underbrace{\psi_{\vec{k}}^<}_{\text{"langsame" Fluktuationen}} + \underbrace{\psi_{\vec{k}}^>}_{\text{"schnelle" Fluktuationen}}$

$$\text{mit } \psi_{\vec{k}}^< = \begin{cases} \psi_{\vec{k}} & \text{für } 0 < k < Y/\lambda \\ 0 & \text{für } Y/\lambda < k < Y \end{cases} \quad \text{und} \quad \psi_{\vec{k}}^> = \begin{cases} 0 & \text{für } 0 < k < Y/\lambda \\ \psi_{\vec{k}} & \text{für } Y/\lambda < k < Y \end{cases}$$

Schritt 1: Ausdünnen von Freiheitsgraden = Ausintegration der Felder $\psi_{\vec{k}}^>$

$$\Rightarrow \text{neuer Hamiltonian } \widetilde{\mathcal{H}}_{Y/\lambda}[\{\psi_{\vec{k}}^< \}] = \mathcal{R}_\lambda^{(1)} \widetilde{\mathcal{H}}_Y[\{\psi_{\vec{k}}\}]$$

Operator $\mathcal{R}_\lambda^{(1)}$ definiert durch Gleichung:

$$e^{\widetilde{\mathcal{H}}_{Y/\lambda}[\{\psi_{\vec{k}}^< \}]} = \int \mathcal{D}\psi_{\vec{k}}^> e^{\widetilde{\mathcal{H}}_Y[\{\psi_{\vec{k}}^< + \psi_{\vec{k}}^> \}]}$$

(für diskrete \vec{k} : $\int \mathcal{D}\psi_{\vec{k}}^> \dots = \int \prod_{\vec{k}} d\psi_{\vec{k}}^> \dots$)

Schritte 2+3: Reskalieren der Impulse und Felder $\rightarrow \psi'_{\vec{k}'} = \frac{1}{\zeta} \psi_{\vec{k}}$ (definiert Operator $\mathcal{R}_\lambda^{(2)}$)

\Rightarrow **neuer Hamiltonian** (als Funktional von $\psi'_{\vec{k}'}$ und mit Abschneideradius Y):

$$\widetilde{\mathcal{H}}'_Y[\{\psi'_{\vec{k}'}\}] = \underbrace{\mathcal{R}_\lambda^{(2)} \mathcal{R}_\lambda^{(1)}}_{\mathcal{R}_\lambda} \widetilde{\mathcal{H}}_Y[\{\psi_{\vec{k}}\}]$$

Anmerkung: Analogie zwischen Impulsraum- und Ortsraum-Renormierung

$$\psi(\vec{r}) = \underbrace{\int_0^{Y/\lambda} \frac{d^d k}{(2\pi)^d} \psi_{\vec{k}}^< e^{i\vec{k}\vec{r}}}_{\triangleq \sigma'(\vec{r})} + \underbrace{\int_{Y/\lambda}^Y \frac{d^d k}{(2\pi)^d} \psi_{\vec{k}}^> e^{i\vec{k}\vec{r}}}_{\triangleq \sigma(\vec{r})}$$

Blockspin **mikrosk. Freiheitsgrade**
innerhalb eines Blocks