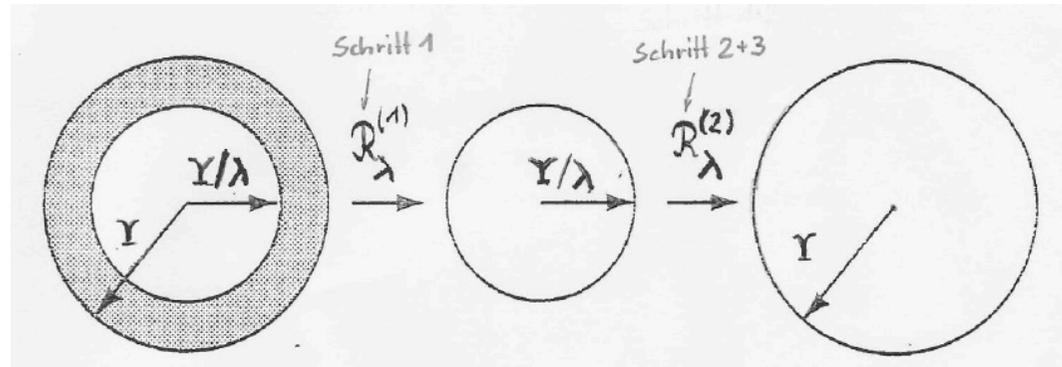


## 6.3.1 Grundzüge der „Momentum-Shell Renormalization Group Theory“



**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  $Y/\lambda$  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**