

# Blatt 3, Autogab 1

$$r^* t' - t^* r' = 0 \quad \text{Wird gelöst durch}$$

$$\Rightarrow |r| |t'| (-|t| |r'|) = 0$$

$$\text{wenn } C \sim J \doteq J^1 - \rho^1 + i/(2n+1)$$

**Streumatrix für einen Kanal** Wir schreiben die S-Matrix als

$$S = \begin{pmatrix} r & t' \\ t & r' \end{pmatrix},$$

wobei  $t = |t|e^{i\tau}$ ,  $t' = |t'|e^{i\tau'}$ ,  $r = |r|e^{i\varrho}$  und  $r' = |r'|e^{i\varrho'}$ .

Aus der Unitarität von  $S$  ergeben sich Beziehungen zwischen den Matrixelementen

$$S^\dagger S = \begin{pmatrix} r^* & t^* \\ t'^* & r'^* \end{pmatrix} \begin{pmatrix} r & t' \\ t & r' \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} |r|^2 + |t|^2 & r^* t' + t^* r' \\ t'^* r + r'^* t & |t'|^2 + |r'|^2 \end{pmatrix} \stackrel{!}{=} \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix}.$$

Somit gelten  $|r|^2 + |t|^2 = 1 = |t'|^2 + |r'|^2$  und  $r^* t' + t^* r' = 0$ . Die letztere Beziehung liefert  $|r||t'| = |t||r'|$  und  $-\varrho + \tau' = -\tau + \varrho' + \pi(2n+1)$  mit  $n = 0, \pm 1, \pm 2, \dots$ . Weiterhin liefert

$$S S^\dagger = \begin{pmatrix} r & t' \\ t & r' \end{pmatrix} \begin{pmatrix} r^* & t^* \\ t'^* & r'^* \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} |r|^2 + |t'|^2 & r t^* + t' r'^* \\ t r^* + r' t'^* & |r'|^2 + |t|^2 \end{pmatrix} \stackrel{!}{=} \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix},$$

also  $|r|^2 + |t'|^2 = 1$  und  $r t^* + t' r'^* = 0$ . Daraus folgt mit den aus vorherigen Beziehungen, dass  $|r|^2 = |r'|^2$ ,  $|t|^2 = |t'|^2$  und  $\varrho - \tau = \tau' - \varrho' + \pi(2n+1)$ .

Somit sind nur  $\tau$ ,  $\varrho$ ,  $\varrho'$  sowie  $|t| = \sqrt{1 - |r|^2}$  freie Parameter. Die S-Matrix lässt sich als umschreiben

$$S = \begin{pmatrix} |r|e^{i\varrho} & -|t|e^{i(\varrho+\varrho')-i\tau} \\ |t|e^{i\tau} & |r|e^{i\varrho'} \end{pmatrix} = e^{i\frac{\varrho+\varrho'}{2}} \begin{pmatrix} |r|e^{i\frac{\varrho-\varrho'}{2}} & -t^* e^{i\frac{\varrho+\varrho'}{2}} \\ t e^{-i\frac{\varrho+\varrho'}{2}} & |r|e^{-i\frac{\varrho-\varrho'}{2}} \end{pmatrix}.$$

Die Streumatrix im 1-Kanal-Fall kann also immer in folgender Form darstellt werden

$$S = e^{i\varphi} \begin{pmatrix} r & -t^* \\ t & r^* \end{pmatrix}.$$

### 13. Gott 3, Autogabe 2

$$\{a_h, a_{h'}^+\} = 1$$

$$a_h^+ a_h = 1 - a_h a_{h'}^+$$

$$\{a_h, a_{h'}^+\} = 0$$

$$\Rightarrow a_h a_{h'}^+ = - a_{h'}^+ a_h$$

$$G^{(2)}(r_1, r_2, t_1, t_2) = \mathcal{E}_h^4 \langle (a_h^+ e^{-i\vec{A}r_1} + a_h^+ e^{-i\vec{A}'r_1}) (a_h^+ e^{-i\vec{A}r_2} + a_h^+ e^{-i\vec{A}'r_2}) \rangle$$

$$\text{mit paareweise Termen übergehen} \\ \cdot (a_h e^{i\vec{A}r_2} + a_h^+ e^{i\vec{A}'r_2}) (a_h e^{i\vec{A}r_1} + a_h^+ e^{i\vec{A}'r_1}) \rangle$$

$$= \mathcal{E}_h^4 \langle a_h^+ a_h^+ a_h a_h + a_h^+ a_h^+ a_h^+ a_h \rangle$$

$$+ (a_h^+ a_h^+ e^{-i\vec{A}r_1 - i\vec{A}'r_2} + a_h^+ a_h^+ e^{-i\vec{A}'r_1 - i\vec{A}r_2}) \\ (a_h a_h^+ e^{i\vec{A}r_2 + i\vec{A}'r_1} + a_h^+ a_h^+ e^{i\vec{A}'r_2 + i\vec{A}r_1}) \rangle$$

$$= \mathcal{E}_h^4 \langle a_h^+ a_h^+ a_h a_h + a_h^+ a_h^+ a_h^+ a_h \rangle$$

$$+ a_h^+ a_h^+ a_h a_h^+ e^{-i(\vec{A}-\vec{A}')(r_1-r_2)}$$

$$+ a_h^+ a_h^+ a_h^+ a_h$$

$$+ a_h^+ a_h^+ a_h a_h^+$$

$$+ a_h^+ a_h^+ a_h^+ a_h^+ e^{i(\vec{A}-\vec{A}')(r_1-r_2)} \rangle$$

benige in Ordnung  $a_h^+ a_h a_h^+ a_h$  oder  $\vec{A} \leftrightarrow \vec{A}'$

$$a_h a_h^+ - a_h^+ a_h = 0$$

$$\text{Fermionen } \{a_h, a_h^+\} = \delta_{hh'}$$

$$= \mathcal{E}_h^4 \langle a_h^+ a_h^+ a_h^+ a_h - a_h^+ a_h + a_h^+ a_h^+ a_h^+ a_h^+ - a_h^+ a_h \rangle$$

$$+ a_h^+ a_h a_h^+ a_h^+ e^{-i(\vec{A}-\vec{A}')(r_1-r_2)}$$

$$+ a_h^+ a_h a_h^+ a_h^+$$

$$+ a_h^+ a_h^+ a_h^+ a_h$$

$$+ a_h^+ a_h^+ a_h^+ a_h e^{i(\vec{A}-\vec{A}')(r_1-r_2)} \rangle$$

$$G^{(2)} = \epsilon_h^4 (-1 + 1 - 1 + 1 - e^{-i\omega t} + 1 + 1 - e^{i(\omega t)})$$

$$= 2 \epsilon_h^4 (1 - \cos((\omega - \omega')(\tau_1 - \tau_2)))$$

$$G^{(2)} = \epsilon_h^4 \langle \pm a_h^\dagger a_{k_1}^\dagger a_h^\dagger a_{k_2} - a_h^\dagger a_{k_2} \pm a_{k_1}^\dagger a_{k_1} a_{k_2}^\dagger a_{k_1} - a_{k_2}^\dagger a_{k_2} \\ \pm a_{k_1}^\dagger a_{k_2} a_{k_1}^\dagger a_{k_2} \rangle e^{-i(\omega - \omega')(\tau_1 - \tau_2)} \\ + a_{k_1}^\dagger a_{k_2} a_{k_2}^\dagger a_{k_1} \\ + a_{k_1}^\dagger a_{k_1} a_{k_2}^\dagger a_{k_2} \\ \pm a_{k_1}^\dagger a_{k_1} a_{k_2}^\dagger a_{k_2} e^{i(\omega - \omega')(\tau_1 - \tau_2)} \rangle$$

$$\langle a_h^\dagger a_h \rangle = \langle n_h \rangle$$

$$\langle a_{k_1}^\dagger a_{k_2} a_{k_1}^\dagger a_{k_2} \rangle = \langle n_{k_1}^2 \rangle = \langle n^2 \rangle$$

$$\langle a_{k_1}^\dagger a_{k_2} a_{k_1}^\dagger a_{k_2} \rangle = \langle n_{k_1} n_{k_2} \rangle = \langle n_h \rangle \langle n_{k_1} \rangle = \langle n \rangle^2$$

Annahmen:  $\hbar$  und  $\omega'$  gleich außer  
und abhängig von  $n$

$$\Rightarrow G^{(2)}(\vec{r}_1, \vec{r}_2, t) = 2 \epsilon_h^4 \left[ + \langle n^2 \rangle - \langle n \rangle + \langle n \rangle^2 (1 + \cos(\vec{k} \cdot \vec{r})) \right]$$