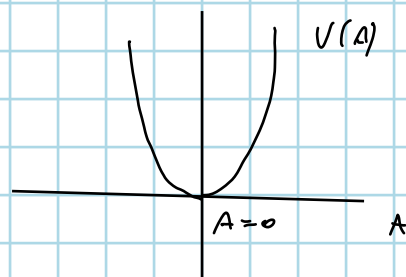


$$H = \frac{p^2}{2m} + V(\vec{r})$$

$$f \approx f_0(1+g)$$

$$F = 0$$



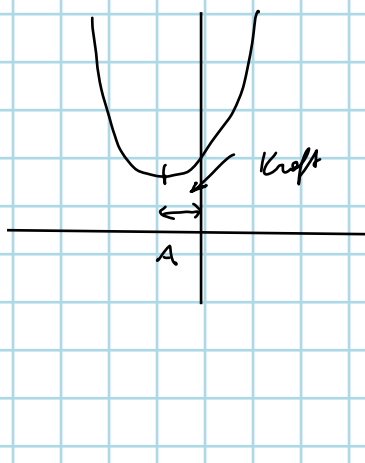
$$H_0 = \frac{p^2}{2m} + V(r)$$

1  
unperturb

$$F \neq 0$$

$$f \approx f_0$$

$$R(t) = - \left\{ \underbrace{V(\vec{r}, t)}_{V(f)}, f \right\} = - \left\{ V_0(\vec{r}, t), f \right\} - \left\{ \delta V, f^0 \right\}$$



$$\partial_t f^0 = - \left\{ H_0, f^0 \right\} = 0$$

lineare Antworttheorie nur f. verdichtetes Gas!

QM: Aus Liouville ~ Neumann Gl.:

$f_0$  ist zeitunabhängig

Nur Abweichung vom GGW ist zeitabhängig

WW - Bild

keine Störung:  $\Delta p = 0$

$$+ \rightarrow - \infty \quad g = g_0$$

$$\Delta g \text{ ausrechnen} \rightarrow \int_{-\infty}^{+\infty}$$

$g$  hat GGW - Teil & Abweichungs - Teil ...  $\langle B(t) \rangle$  berechnen

$$\text{Sp}(XY) = \text{Sp}(YX)$$

$$(XY)_{ij} = \sum_k X_{ik} Y_{kj}$$

$$\begin{aligned} \text{Sp}(XY) &= \sum_i (XY)_{ii} \\ &= \sum_i \sum_k X_{ik} Y_{ki} \end{aligned}$$

$$= \sum_k \sum_i Y_{ki} X_{ik} = \text{Sp}(YX)$$

$\lim_{T \rightarrow \infty}$  od  $\lim_{B \rightarrow 0}$   $B^2$  - Term vernachlässigen da  $B \rightarrow \emptyset$

WW-Bild - Zeitentw.

$\langle \dots \rangle_0$  : Erwartungswert mit GGW-Dichtematrix  $\rho_0$

I negeboren, da  $\langle \rangle$  in jedem Bild gleich

Koordinaten-Trafo:  $S = + - J$

Definiere:  $\phi_{AB} \sim$  Green Funktion

Antwort ist linear in der Störung  $B$  ??

ohne  $\lim_{T \rightarrow \infty}$ :  $\phi_{AB} = \frac{1}{i\hbar} \text{Sp}(B^T(J) [A, \rho_0])$  // Koord. - Trafo

$t = 0$ :  $A = A^T(t = \phi)$

oder explicit:  $-\frac{1}{i\hbar} \text{Sp}(B^T(J) (A \rho_0 - \rho_0 A))$

$$= -\frac{1}{i\hbar} \left[ \text{Sp}(B^T(J) A \rho_0) - \text{Sp}(B^T(J) \rho_0 A) \right]$$

$\Big|_{A^T(\emptyset)} \qquad \qquad \qquad \Big|_{A^T(\emptyset)}$

$$= -\frac{1}{i\hbar} \left[ \text{Sp} (B^F(\tau) A^F(\emptyset) \rho_0) - \text{Sp} (A^F(\emptyset) B^F(\tau) \rho_0) \right]$$

$$= -\frac{1}{i\hbar} \langle [B^F(\tau), A^F(\emptyset)] \rangle_0$$

QM Version d. lin. Antworttheorie

Anwendung: elektrische Leitfähigkeit // Elektronengas

$$H_0 = \frac{p^2}{2m} + V(r) + e\vec{r}E(t)$$

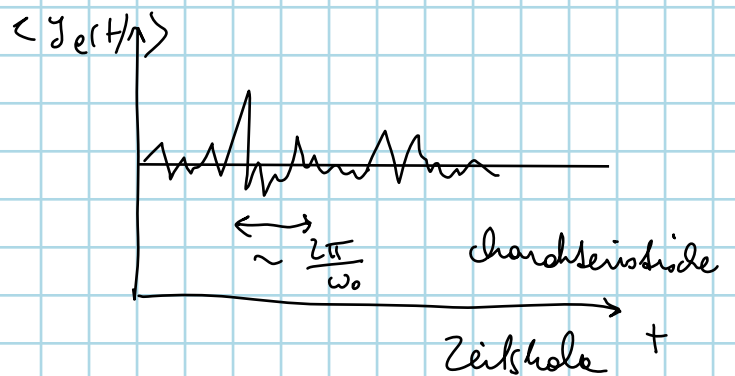
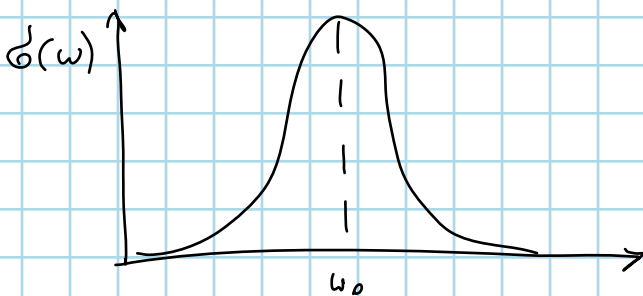
- warum kein  $\rightarrow$  ?

Ansatz aus lin. Antworttheorie

$$J = \partial E$$

$\langle J_e(\tau) J_e(0) \rangle$  - Autokorrelationsfkt.

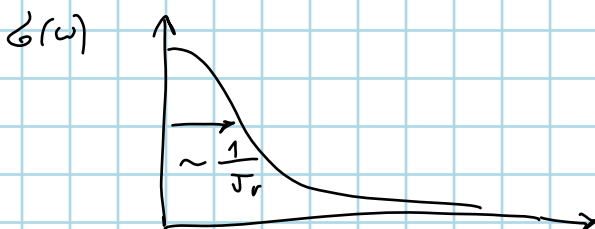
Fourier - Info davon ist spektrale Dichte



Wechselstrom ist nicht in Resonanz  $\rightarrow$   $G(\omega)$  klein

$\langle J_e(\omega) \rangle$  ausrechnen: zB Annahme re.  $\langle J_e(\tau) J_e(0) \rangle \sim e^{-\frac{\tau}{T_r}}$

Korrelation



f. ein konstantes E-Feld

$$\int_0^{\infty} dJ \langle J(\phi)^2 \rangle e^{-\frac{J}{J_r}} = J_r \langle J(\phi)^2 \rangle.$$

$$\underline{\mathcal{G} = \frac{3V}{N} J_r \langle J(\phi)^2 \rangle}$$

$$= \frac{3V}{N} J_r e^2 n^2 \langle v^2 \rangle_0$$

$$= \frac{3V}{N} J_r e^2 n^2 \frac{k_B T}{m}$$

$$J = en \frac{dv}{dt}$$

$$\frac{1}{2} m \langle v^2 \rangle = \frac{1}{2} k_B T$$

$$\mathcal{G} = J_r e^2 n \frac{1}{m} \quad || k_B T \text{ gekürzt}$$

$$\boxed{\frac{d}{dt} v = \frac{e}{m} E - \frac{v}{\tau}}$$

$$\langle J \rangle = en \langle v \rangle$$

$$= \frac{e^2 n}{m} J_r E$$
$$= \mathcal{G}$$

$$\frac{d}{dt} v = 0 \quad v = \frac{e}{m} E J_r$$

gleiches Ergebnis wie bei lin. Antworttheorie

Autokorrelationsfkt. f. Wärmestromdichte

Onsager - Reziprozitäts - Beziehung

Beziehung zw. Teilchenstrom & Energiestrom über Matrix  $\rightarrow$

Kopplung

$$A_1 F_1 \quad \& \quad A_2 F_2$$

2 kleine Störungen

1 Kraft vom T - Grad & 1 vom Dichte - Grad

Korrelationen berücksichtigen d. Mischterme  $\langle j_1 j_2 \rangle \dots$

$$z_{21} \sim \int \dots \langle j_2 j_1 \rangle$$

$$z_{12} \sim \int \dots \langle j_1 j_2 \rangle$$

⊖: Zeitumkehr op