

Wdh:

$$H = \frac{p_0^2}{2m_0} + \underbrace{\sum_{i=1}^N \frac{p_i^2}{2m_i}}_{\text{„Bad“}}$$

Schwerer Teilchen + $U(x_0, x_1, \dots, x_N)$

$N+1$ Teilchen

Ziel: BWGC für $p_0(t)$ ^{Propagator}

$$\underbrace{\dot{p}_0(t)}_{-\frac{\partial H}{\partial x_0}} = i\hat{L} p_0(t) = i\hat{L} \underbrace{e^{i\hat{L}t}}_{\text{Propagator}} \underbrace{p_0(0)}_{\text{„Bad“}}$$

$$= e^{i\hat{L}t} \underbrace{i\hat{L} p_0(0)}_{\dot{p}_0(0)}$$

Hier wurde von vornherein als „referent“ Variable der Impuls des schweren Teilchens, $p_0(t)$ ausgewählt

Idee:

$$i\vec{L} = \underbrace{i\hat{P}\vec{L}} + i \underbrace{(\hat{1} - \hat{P})\vec{L}}_{\hat{Q}}$$

„Orthogonale Anteil“

„Anteil in Richtung
der realen Variable“

! Wahl- Skalarprodukt

$$\hat{P} B(\Gamma, t) = \frac{(B(\Gamma, t), A^*(\Gamma))}{(A(\Gamma), A^*(\Gamma))} \cdot A(\Gamma)$$

Wann vertikal?!

$$\text{mit } (B(\Gamma, t), A^*(\Gamma)) = \int d\Gamma f(\Gamma) B(\Gamma, t) A^*(\Gamma)$$

$$(\hat{Q} B(\Gamma, t), A^*(\Gamma)) = 0$$

begründet, warum man sagt,
dass \hat{Q} etwas Orthogonales zu $A(\Gamma)$ ist:

Bemerkung zur Interpretation des Skalarprodukts.

$(B(\Gamma, t), A^*(\Gamma))$ entspricht einer Zeitkorrelationsfunktion
im Gleichgewicht!

↳ denn: Wir haben hier eine
Gleichgewichts-Verteilungsfunktion
vorausgesetzt, nämlich

$$f(\Gamma) = \frac{e^{-\beta H(\Gamma)}}{\int d\Gamma e^{-\beta H(\Gamma)}}$$

Allgemeine Def. von Zeitkorrelationsfkt:

$$C_{BA}(t, t') = \langle B(t) A^*(t') \rangle$$

↑
statistischer Mittelwert

Es gibt 2 Möglichkeiten zur Berechnung von C_{BA}

- „Zeitmittelwert“

$$\langle B(t) A^*(t') \rangle = \lim_{T \rightarrow 0} \frac{1}{T} \int_0^T dt'' B(t+\epsilon'') A^*(t+\epsilon'')$$

- „Ensemblemittelwert“

$$\langle B(t) A^*(t') \rangle = \int d\Gamma f_c(\Gamma) B(t) A^*(t')$$

gleichgewicht: Zeitmittel = Ensemblemittelwert !! Ergoden-Hypothese

Zurück zu BWSG für $f_0(t)$.

$$\dot{f}_0(t) = e^{i\hat{L}t} \hat{L} f_0(0)$$

$$= e^{i\hat{L}t} (i\hat{P} + i\hat{Q}) \hat{L} f_0(0)$$

hebraik zuzwändst.

$$e^{i\hat{L}t} \hat{P} \hat{L} p_0(0) = \underbrace{e^{i\hat{L}t}}_{\text{Def. von } \hat{P}} \underbrace{\frac{(i\hat{L} p_0(0), p_0^*)}{(p_0, p_0^*)}}_{\text{Verkündet}} p_0$$

$$= \frac{(i\hat{L} p_0(0), p_0^*)}{(p_0, p_0^*)} \underbrace{e^{i\hat{L}t} p_0(0)}_{p_0(t)}$$

man definiert (allgemein, für beliebige relevant Variable $A(t)$)

$$i\Omega = \frac{(i\hat{L}A, A^*)}{(A, A^*)} \cdot A$$

entspricht einer Gleichung mit Lagrange (Zeitkonstanten) „Frequenzmatrix“

$$\rightarrow e^{i\hat{L}t} \hat{P} \hat{L} p_0(0) = i\Omega_{p_0} p_0(t)$$

Einsetzen.

$$\dot{p}_0(t) = i\Omega_{p_0} p_0(t) + \underbrace{e^{i\hat{L}t} i\hat{Q} \hat{L} p_0(0)}_{\text{Propagator des vollen Systems}}$$

Propagator des vollen Systems

brauche jetzt die 'Dyson - Energie' des Propagators

$$\underbrace{e^{i\hat{L}t}}_{LS} = e^{i(\hat{P}+\hat{Q})\hat{L}t} = e^{i\hat{Q}\hat{L}t} + \int_0^t dt' e^{i\hat{L}(t-t')} \hat{P} \hat{L} e^{i\hat{Q}\hat{L}t'}$$

RS

Begründung:

- LS und RS stimmen überein für $t=0$
- LS und RS genügen derselben Differentialgleichung!

LS: $\frac{d}{dt} e^{i\hat{L}t} = i\hat{L} e^{i\hat{L}t}$

RS:

$$\begin{aligned} \frac{d}{dt} (\dots) &= i\hat{Q}\hat{L} e^{i\hat{Q}\hat{L}t} \\ &+ \frac{d}{dt} \left(e^{i\hat{L}(t-t')} \hat{P} \hat{L} e^{i\hat{Q}\hat{L}t'} \right) \\ &+ i\hat{L} \int_0^t dt' e^{i\hat{L}(t-t')} \hat{P} \hat{L} e^{i\hat{Q}\hat{L}t'} \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
&= \underbrace{i(\hat{Q} + \hat{P})}_{\hat{T}} \hat{L} e^{i\hat{Q}\hat{L}t} \\
&\quad + i\hat{L} \int_0^t dt' \dots \\
&= i\hat{L} (\dots)
\end{aligned}$$

Einsetzen in

$$\dot{f}_0(t) = i\Omega_{p_0} f_0(t) + e^{i\hat{L}t} i\hat{Q}\hat{L} f_0(0)$$

$$= i\Omega_{p_0} f_0(t)$$

$$+ \int_0^t dt' \left(e^{i\hat{L}(t-t')} i\hat{P}\hat{L} e^{i\hat{Q}\hat{L}t'} i\hat{Q}\hat{L} f_0(0) \right)$$

$$+ e^{i\hat{Q}\hat{L}t} i\hat{Q}\hat{L} f_0(0)$$

Definieren nun: $\mathbb{F}_{p_0}(t) = e^{i\hat{Q}\hat{L}t} i\hat{Q}\hat{L} f_0(0)$

Oder allg.:

$$F(t) = e^{i\hat{Q}\hat{L}t} i\hat{Q}\hat{L}A$$

Betrachte:

$$(F(t), A^*) = \left(\underbrace{e^{i\hat{Q}\hat{L}t}}_{\text{verkürzt!}} \underbrace{i\hat{Q}\hat{L}A, A^*} \right)$$

$$= (\hat{Q}i\hat{L}e^{i\hat{Q}\hat{L}t} A, A^*)$$

$$= (\hat{Q}^2 i\hat{L}e^{i\hat{Q}\hat{L}t} A, A^*)$$

$$\hat{Q}^2 = \hat{Q} \rightarrow = (\hat{Q}F(t), A^*) = 0$$

(andaz:
 $\hat{P}^2 = \hat{P}$)

(da $(\hat{Q} \text{ bilinear. Art}) = 0$)

Das heißt:

allg.: $F(t)$ ist „orthogonal“ zur
relevanten Variablen A !

\Rightarrow man nennt $F(t)$ „Zustandskraft“

Einsetzen:

$$\dot{f}_0(t) = i\Omega_{f_0} f_0(t) + \tilde{F}_p(t) + \int_0^t dt' e^{i\tilde{L}(t-t')} \underbrace{i\tilde{P}\tilde{L}\tilde{F}_p(t')}_{}$$

Umschreiben des letzten Terms im Integral
(für beliebige selbstadj. Variable A)

$$\begin{aligned} i\tilde{P}\tilde{L}F(t) &= i\tilde{P}\tilde{L}\hat{Q}F(t) \\ &\stackrel{\uparrow}{\text{da } F = \hat{Q}F} \\ &= \frac{(i\tilde{L}\hat{Q}F(t), A^*)}{(A, A^*)} \cdot A \\ &= \frac{(F(t), (i\tilde{L}\hat{Q})^+ A^*)}{(A, A^*)} \cdot A \end{aligned}$$

(„Sprechregel“ wie in der Quantenmechanik)

$$\begin{aligned} \text{benutze: } (i\tilde{L}\hat{Q})^+ &= -i\tilde{L}\hat{Q} \\ &= -i\tilde{L}\hat{Q} \end{aligned}$$

\tilde{L}, \hat{Q} selbstadjungiert \rightarrow

(Gedächtnis-Funktion)

Man sieht auch: $K(\epsilon)$ ist im wesentlichen die
Autokorrelationsfunktion der Zufallszahl im Gleichgewicht!

Einsetzen:

$$\dot{p}_0(t) = i\Omega_p p_0(t) + \overline{F}_p(t)$$

$$- \int_0^t dt' e^{i\Omega(t-t')} K(\epsilon') p_0(0)$$

$$= i\Omega_p p_0(t) + \overline{F}_p(t)$$

$$- \int_0^t dt' K(\epsilon') p_0(t-t')$$

betrachte Ω_{f_0}

$$i\Omega_{f_0} = \frac{(i\hat{L}_{f_0}(0), f_0^*)}{(f_0, f_0^*)} \cdot f_0$$
$$= \frac{\left(\frac{d}{dt} f_0(t)\right) \Big|_{t=0}, f_0^*}{(f_0, f_0^*)} \cdot f_0$$

Benutze:

$$\left(\frac{d}{dt} f_0(t)\right) \Big|_{t=0}, f_0 = \left(d\Gamma_{f_0}(0) \mathbb{F}_0(0) \cdot f_0\right)$$
$$= C_{\mathbb{F}_0, f_0}(t=0)$$

benutze nun eine generelle Eigenschaft
von Zeitkorrelationsfunktionen im

Gleichgewicht

$$C_{BA}(t) = \langle B(t) A^*(0) \rangle$$

$$= \langle B(t+s) A^*(s) \rangle$$

Die Konditionsfunktion hängt nur von der Zeitdifferenz ab!

$$\frac{d}{ds} C_{BA} \stackrel{!}{=} 0 = \frac{d}{ds} \langle B(t+s) A^*(s) \rangle = \langle \dot{B}(t+s) A^*(s) \rangle + \langle B(t+s) \dot{A}^*(s) \rangle$$

Mit $s=0$ folgt also:

$$\langle \dot{B}(t), A^* \rangle = - \langle B(t), \dot{A}^* \rangle$$

Falls $B=A$, dann folgt offensichtlich:

$$\langle \dot{A}(t), A^* \rangle = - \langle A(t), \dot{A}^* \rangle = 0 \quad !$$

Angewandt auf den hier interessierenden Fall:

$$A \rightarrow p_0(0)$$

$$\dot{A} \rightarrow \dot{p}_0(0)$$

$$\Rightarrow \Omega_{p_0} = 0 \quad !$$

(~~Das~~ Allgemein: verschwindet Ω immer dann, wenn es nur eine nicht konstant Variable $A(t)$ gibt!)

Veraltete Gleichung für $f_0(t)$

$$\frac{d}{dt} f_0(t) = \overbrace{F_p(t)}^{\text{Zufallskraft}} - \int_0^t dt' \kappa_p(t') f_0(t-t')$$

• Diese Gleichung (mit allg. A) nennt man generalisierte Langevin-Gleichung

• Sie ist eine exakte Konsequenz aus der mikroskopischen (Hamilton'schen) BWG!

• Vergleich mit der „normalen“ Langevin-Gl. für Vektor \underline{v} im Lösungsnetz:

$$\dot{\underline{v}}_0 = -\gamma \underline{v}_0 + \underline{f}(t)$$

jetzt:

– mikroskopische Definition der Zufallskraft

$$F_p(t) = e^{i\partial \tilde{C} t} i\partial \tilde{C} p_0(0)$$

- Statt „instantaneous“ Reibung haben wir jetzt eine (zeitabhängige) Konstanten Reibung mit endlicher Reichweite in der Zeit!

$$V_{f_0}(t) = \frac{(F(t), f_0^*)}{(f_0, f_0^*)}$$

benutze: $(f_0, f_0^*) = m \frac{1}{2} T$

↖ Gleichheitssatz

$$= \frac{1}{m} (F(t), f_0^*)$$