

Die Lösung der Differentialgleichung

$$\partial_t p(t) = i \phi(t) p(t)$$

ergibt sich, wenn $[\phi(t_1), \phi(t_2)] = 0$ ist

genau wie zu der Summe:

$$p(t) = p(t_0) \sum_n \frac{(i)^n}{n!} \left(\int_{t_0}^t dt' \phi(t') \right)^n = p(t_0) e^{i \int_{t_0}^t dt' \phi(t')}$$

dies ist nicht der Fall, wenn $\phi(t)$ ein

Operator ist, dann ist der Kommutator i.a. $\neq 0$.

3.3.5. Der Zeitordnungsoperator

braucht man, wenn ϕ ein Operator ist

n-ter Term der von Neumann Reihe:

$$\int_{t_0}^t dt_1 \int_{t_0}^{t_1} dt_2 \dots \int_{t_0}^{t_{i-1}} dt_i \dots \int_{t_0}^{t_{n-1}} dt_n \phi(t_1) \phi(t_2) \dots \phi(t_n)$$

v.a. nicht vertauschbar

soll versucht werde alle $\int dt_2$ als $\int dt_1$ zu schreiben \rightarrow Vertausch. g.
 Man will von Integral verschaltung weg

$$= \int_{t_1}^t \int_{t_2}^t \theta(t_1 - t_2) \dots \int_{t_{i-1}}^t \theta(t_{i-1} - t_i) \dots \int_{t_{n-1}}^t \theta(t_{n-1} - t_n) \phi_{t_1} \phi_{t_2} \dots \phi_{t_n}$$

wenn freige t,
 stellt die θ Fkt
 sicher, daß
 $t_2 < t_1$

alle Permutation

$$= \int_{t_1}^t \int_{t_2}^t \dots \int_{t_n}^t \theta(t_2 - t_1) \dots \theta(t_{i-1} - t_i) \dots \theta(t_{n-1} - t_n) \phi_{t_1} \phi_{t_2} \dots \phi_{t_n}$$

wie kriegt man $\frac{1}{n!}$ um formel in exponentialreihe aufschreiben zu können

\rightarrow durch Vertauschen der Integrationsvariablen kann man n!

Permutationen erzeugen: die sind alle identisch

$$= \frac{1}{n!} \sum_{\text{alle Permutationen}} \int_{t_1}^t \dots \int_{t_n}^t \theta(t_1 - t_2) \dots \theta(t_{n-1} - t_n) \phi_{t_1} \phi_{t_2} \dots \phi_{t_n}$$

Konstanter Faktor $n!$

setzen $\int_t = \bar{T}$ als Zeitordnungsoperator

Übersetzungs-
 Verschrift

$$= \frac{1}{n!} T \int dt_1 \int dt_2 \dots \int dt_n \phi_1 \phi_2 \dots \phi_n$$

Bsp für 2. Term :

1. Permutation

$$T \phi_1 \phi_2 = \theta(t_1 - t_2) \phi(t_1) \phi(t_2)$$

← $t_2 < t_1$

$$+ \theta(t_2 - t_1) \phi(t_2) \phi(t_1)$$

↑ ←
2. Permutation

$t_1 < t_2$

man sagt, T ordnet die Zeitfolge von $\phi(t)$
von rechts nach links und aufsteigende Zeiten

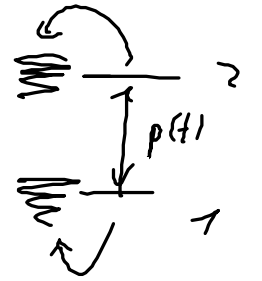
$$p(t) = p(t_0) T \sum_{n=0}^{\infty} \frac{i^n}{n!} \left(\int_{t_0}^t dt' \phi(t') \right)^n$$

$$= p(t_0) T e^{i \int_{t_0}^t dt' \phi(t')}$$

→ Feynman hat Regeln
für Rechnen und zeitge-
ordnet für die angeben
(andere Zahlen rechnen)

zeitgeordnete Exponentialfunktion

Ziel: exakte Lösung des Modells:



Energie transfer

$$\langle p(t) \rangle = \text{Sp} \left(p(t_0) T e^{i \int_{t_0}^t dt' \phi(t')} \rho(t_0) \right)$$

↑
Erwartungswert der
Dipolmomentum

↑
Statistischer Operator zu
Beginn zu Zeit t_0

$$= \underbrace{\text{Sp}_{el} \left(\rho_{el}(t_0) \rho_{ph}(t_0) \right)}_{\rho_0 - \text{Anfangswert}} \text{Sp} \left(T e^{i \int_{t_0}^t dt' \phi(t')} \rho_{ph}(t_0) \right)$$

Annahme: vor t_0 gilt Born Approximation

Nähy.: $\rho(t_0) = \rho_{el}(t_0) \rho_{ph}(t_0)$

im Gleichgewicht vor der

Dipolmomentum: $\frac{1}{z} e^{-\frac{H_{ph}}{kT}}$

$$= P_0 \cdot S P_{P_0} \left(\sum_u \frac{i^u}{u!} \int dt_1 \dots \int dt_u T \phi(t_1) \dots \phi(t_u) S P_{P_0} \right)$$

gesucht $S P_{P_0} (T \phi(t_1) \dots \phi(t_u)) = ?$

die Bedeutg. dieser Größe ist das Problem:

löst das Wick Theorem.

3.3.6. Das Wick Theorem

Ziel: Zerlegg. von n -Punkt Funktion $\langle T \phi_1 \dots \phi_n \rangle$

in kleine beherrschbare Bausteine: $\langle T \phi_i \phi_j \rangle$

allerdings: geht uns in WW Bild, hier

$$b_{\alpha}^{(+)}(t) = \underbrace{b_{\alpha}^{(+)}(t_0)}_{\text{Anfangswert}} e^{\underbrace{-i\omega_{\alpha} t}}_{\text{freie Zeitabhängigkeit v. WW Bild}} \quad (\text{Bodanannahme})$$

∃ Wick Theorem f. Boson, Fermion + Mischg. von beiden

a) betrachte die zukünftige Fortsetzung f. die n -Punkt Funktionen:

$$D(t_1, t_2) \equiv \langle T \phi(t_1) \phi(t_2) \rangle$$

" Phonon -
propagator,
Green's function

$$= \theta(t_1 - t_2) \langle \phi(t_1) \phi(t_2) \rangle + \theta(t_2 - t_1) \langle \phi(t_2) \phi(t_1) \rangle$$

$$= \theta(t_1 - t_2) \text{sp}_{pk} \left(\sum_{\alpha_1, \alpha_2} g_{\alpha_1} g_{\alpha_2} \underbrace{(b_{\alpha_1}(t_1) + b_{\alpha_1}^\dagger(t_1))}_{\hat{=} \phi_1} (b_{\alpha_2}(t_2) + b_{\alpha_2}^\dagger(t_2)) \right) + (t_1 \leftrightarrow t_2)$$

anwende: Zustände an End
wisse nicht sein,
sonst = 0, weil
 $\langle u | u' \rangle = 0$
f. $u \neq u'$.

\uparrow
vollständiges System
von Phonon besetzungszahl
zuständen

$$= \theta(t_1 - t_2) \sum_{\alpha_1, \alpha_2} g_{\alpha_1} g_{\alpha_2} \text{sp} \left((b_{\alpha_1}(t_1) b_{\alpha_2}^\dagger(t_2) + b_{\alpha_1}^\dagger(t_1) b_{\alpha_2}(t_2)) e^{-\beta H_{pk}} \right) + (t_1 \leftrightarrow t_2) \quad \hat{=} \delta_{\alpha_1, \alpha_2} \text{ stellt } \langle u | u \rangle \text{ sicher!}$$

$$= \theta(t_1 - t_2) \sum_{\alpha} g_{\alpha}^2 \left\{ (1 + u_{\alpha}) e^{-i\omega_{\alpha}(t_1 - t_2)} + u_{\alpha} e^{i\omega_{\alpha}(t_1 - t_2)} \right\} \\ + (t_1 \leftrightarrow t_2)$$

u_{α} : Phononzahl (Boseverteilung)

enthält $\beta = \frac{1}{kT}$ als Parameter der Umgebung.

$$D(t_1, t_2) = \sum_{\alpha} g_{\alpha}^2 \left\{ (1 + u_{\alpha}) e^{-i\omega_{\alpha}|t_1 - t_2|} + u_{\alpha} e^{+i\omega_{\alpha}|t_1 - t_2|} \right\}$$

Phononpropagator $t_2 \rightarrow t_1$

man kennt Phononabsorption / emission

(spontane Emission: 1 mit $u_{\alpha} = 0$)

b) Wie kann man $\langle T \phi_1 \phi_2 \phi_3 \phi_4 \rangle$ in $D(t_1, t_2) D(t_3, t_4)$ etc zerlegen?

1. Wicktheorem: Zeitgeordnete Produkte von Operatoren im WW-Bild werden in alle Permutationen von je 2 Operatoren in $D(t_1, t_2)$ zerlegt:

$D(t_1, t_2)$

$$\langle T \phi_1 \phi_2 \phi_3 \phi_4 \dots \rangle = \langle T \phi_1 \phi_2 \rangle \langle T \phi_3 \phi_4 \rangle \dots$$

gerade Anzahl
(falls ungerade = 0)

alle mögl. Kombinationen als Paare

$$= \sum_{\text{alle mögl. Kombinationen}} \prod \langle T \phi_a \phi_b \rangle$$

klar machen d. Wick Theorems f. Bsp. $n=4$:

$$\langle T \phi_1 \phi_2 \phi_3 \phi_4 \rangle = ?$$

$$\text{Starten mit } \langle T b_{\alpha_1}^{(+)} \phi_2 \phi_3 \phi_4 \rangle =$$

Spitze dann ϕ_1 wieder zusammenbauen

$$= \langle T b_{\alpha_1}^{(+)} \phi_2 \phi_3 \phi_4 \rangle - \langle T \phi_2 b_{\alpha_1}^{(+)} \phi_3 \phi_4 \rangle$$

$$+ \langle T \phi_2 b_{\alpha_1}^{(+)} \phi_3 \phi_4 \rangle - \langle T \phi_2 \phi_3 b_{\alpha_1}^{(+)} \phi_4 \rangle$$

$$+ \langle T \phi_2 \phi_3 b_{\alpha_1}^{(+)} \phi_4 \rangle - \langle T \phi_2 \phi_3 \phi_4 b_{\alpha_1}^{(+)} \rangle$$

$$+ \langle T \phi_2 \phi_3 \phi_4 b_\alpha^{(+)} \rangle$$

Ziel, das aus dem $\langle \rangle$ rausnehmen

$$= \left\{ \langle T \phi_3 \phi_4 \rangle [b_{\alpha_1}^{(+)} \phi_2] \quad (1. \text{ Zeile}) \right.$$

$$+ \langle T \phi_2 \phi_4 \rangle [b_{\alpha_1}^{(+)} \phi_3] \quad (2. \text{ Zeile})$$

$$+ \langle T \phi_2 \phi_3 \rangle [b_{\alpha_1}^{(+)} \phi_4] \quad (3. \text{ Zeile})$$

$$+ \left. \text{Sp}_{PL} \left(T \phi_2 \phi_3 \phi_4 b_\alpha^{(+)} \text{Sp}_{PL} \right) \right\}$$

„wäre schön“, denn da ist
die rechte Seite!

Phononologie

Formel: $b_\alpha^{(+)} \text{Sp}_{PL} = \text{Sp}_{PL} b_\alpha^{(+)} e^{\pm \epsilon_\alpha \beta}$

verstanden, dann zyklische Invarianz der
Spur nutzen

letzte Term: $\text{sp} \left(T b_{\alpha_1}^{(+)} \phi_2 \phi_3 \phi_4 \text{Sp}_{PL} \right) e^{\pm \epsilon_\alpha \beta}$

⇒

$$\langle T b_{\alpha_1}^+ \phi_2 \phi_3 \phi_4 \rangle =$$

$$\frac{-1}{e^{+\beta E_{\alpha_1}} - 1} \left(D(t_3, t_4) T [b_{\alpha_1}^+, \phi_2] + \dots \right)$$

(weitere Zeile)

$$[b_{\alpha_1}^{(+)} \phi_2] = \left(b_{\alpha_1}^{(+)} \sum_{\alpha_2} g_{\alpha_2} (b_{\alpha_2}^+ + b_{\alpha_2}^-) - \text{bestimmt} \right)$$

\uparrow \uparrow
 t_1 t_2

$$= \frac{(-)}{+} g_{\alpha_1} e^{i\omega_{\alpha_1} (t_1 - t_2)}$$

aufsumme f. ϕ_1 :

$$\left. \begin{aligned} &+ D(t_1, t_4) D(t_2, t_3) \\ &+ D(t_1, t_3) D(t_2, t_4) \end{aligned} \right\}$$

$$\langle T \phi_1 \phi_2 \phi_3 \phi_4 \rangle = \left(D(t_1, t_2) \cdot D(t_3, t_4) + \dots \right)$$

an Bsp. das Wick-Theorem dargestellt.