

Fach: Theoretische Physik

PrüferIn: Schmalian

<input checked="" type="radio"/> BP <input type="radio"/> NP <input type="radio"/> SF <input type="radio"/> EF <input type="radio"/> NF <input type="radio"/> LA
--

Datum: 09. März 2021

Fachsemester: 7

Welche Vorlesungen wurden geprüft? Theo D-F

Welche Vorlesung der PrüferIn hast Du gehört? Theo F
--

Zur Vorbereitung

Absprache mit PrüferIn über folgende Themengebiete: -

Absprache mit PrüferIn über Literatur/Skripte: -
--

Verwendete Literatur/Skripte: Theo D: Skript Schmalian, Skriptzusammenfassung Schmalian auf Leech, Skript Nierste

Theo E: Skript Steinhauser, Skript Zeppenfeld

Theo F: Skript Schmalian, ein paar Aufgaben aus den Übungsblättern, da er davon was in den Protokollen gefragt hat
--

Internet

Dauer der Vorbereitung: 4 Monate

Art der Vorbereitung: Skripte zusammenfassen, letzte 3 Wochen Protokolle durchgehen und abgefragt werden
--

Allgemeine Tips zur Vorbereitung: viele Protokolle durcharbeiten, damit man auch die Themen kann, die wirklich nur Schmalian in seinem Theo D Skript bearbeitet.
--

Zur Prüfung

Wie verlief die Prüfung? sehr gut, er ist sehr nett und lobt einen viel obwohl ich sehr aufgeregt war, war es eine angenehme Atmosphäre Schmalian sagt auch immer wieder, dass er ja da ist um zu provozieren, wenn man mal kurz sprachlos ist wegen schwerer Fragen.
--

Wie reagierte die PrüferIn, wenn Fragen nicht sofort beantwortet wurden? hilft mit kleinen Zwischenfragen weiter
--

Kommentar zur Prüfung: schwierig, aber mit viel Lernen machbar und empfehlenswert

Kommentar zur Benotung: 1.0

Die Schwierigkeit der Prüfung: Themenumfang und die Zusammenhänge zu erkennen

Die Fragen

Ich kann mich leider teils nicht mehr an die genauen Fragen erinnern, vor allem, weil Schmalian einen eher in ein Gespräch verwickelt und sehr viele kleine Zwischenfragen stellt.

S: Schmalian

I: Ich

S: Bei wem haben Sie die Vorlesungen gehört?

Sie können mir sagen, wenn etwas nicht in Ihrer Vorlesung dran kam, man kann nicht alles wissen.

Was gefällt Ihnen am besten an der Theoretischen Physik?

S: Mit welcher Gleichung beschreibt man den Zustand eines Teilchens?

I: Schrödinger-Gleichung

S: Wie sähe das für ein Teilchen im elektromagnetischen Feld aus?

I: füge minimale Kopplung in Hamiltonian ein und nachdem ich merke, dass es sich sowohl um ein Magnetfeld als auch um ein E-Feld handelt auch die Addition des Skalarfeldes ($+e\phi$)

S: Und wenn das Teilchen einen Spin hat?

I: addiere $+\mu_B B \sigma$ zu Hamiltonian

S: Woher kommt denn jetzt das A (Vektorpotential)?

I: steckt im E-Feld und im B-Feld drin (schreibe Formeln explizit hin)

S: Was passiert wenn in A eine gewisse Unbestimmtheit steckt?

I: Es gibt die Eichfreiheit. Unter Eichung ist die Schrödinger Gleichung invariant, der Hamiltonian jedoch nicht. Ich habe die Eichung von A, ϕ und der Wellenfunktion hingeschrieben.

S: Stellen wir uns mal vor wir haben ein Teilchen und irgendwo anders ist ein lokal begrenztes Magnetfeld, in dem sich das Teilchen aber nicht befindet, was hat das für einen Einfluss auf das Teilchen?

I: Das hört sich für mich nach dem Aharonov-Bohm-Effekt an.

S: Stimmt, da ist es ähnlich, aber auf den will ich noch nicht hinaus.

I: Ja also das Magnetfeld könnte trotz seiner Abwesenheit beim Ort des Teilchens einen Einfluss haben durch das Vektorpotential. Dieses kann durch den Gradienten einer skalaren Funktion gegeben sein, sodass diese Funktion definiert ist durch das Integral des Vektorpotentials. B bleibt weiterhin Null, da es gegeben ist durch die Rotation von A. Durch die Differenz der beiden skalaren Funktionen gäbe es einen Phasenunterschied.

S: Sie gehen zu sehr auf den Aharonov-Bohm-Effekt ein. Was genau beeinflusst denn jetzt das Teilchen?

I: Das Vektorpotential. Wenn man von einem Solenoiden ausgehen würde, dann wäre $A = (\text{magnetischer Fluss} / (2\pi r)) \cdot \text{Einheitsvektor in Richtung } \phi$
A ist also radial und kann somit, egal wo das Teilchen ist, Einfluss nehmen.

S: Ja und in dem A steckt ja jetzt der magnetische Fluss drinnen, dieser ist vorhanden und kann gemessen werden. (er wollte also wahrscheinlich auf den magnetischen Fluss raus)

Wie sähe dann die Wellenfunktion des Teilchens aus?

I: hingeschrieben mit $\exp(\text{proportional zu Skalarfeld})$

S: Gut. Dann erklären Sie mir jetzt mal den Aharonov-Bohm-Effekt.

I: Vieles von davor nochmal wiederholt, da es ja sehr ähnlich war, nur jetzt einen Doppelspalt mit zwei Teilchenstrahlen vorbei am Solenoiden ergänzt. Auf dem Schirm gibt es ein Interferenzmuster, welches sich ändert, wenn man den Solenoiden anschaltet. Das Vektorpotential verursacht einen Phasenunterschied bei beiden Teilchenstrahlen. Diese bildet die Differenz der beiden Skalarfelder, die das Vektorpotential definieren.

Der Phasenunterschied ist also proportional zum geschlossenen Integral über A. Mit dem Satz von Stokes ergibt sich ein Integral über eine Fläche mit B im Integranden. Dieses Integral entspricht dem magnetischen Fluss.

S: Wie kann man denn diese beiden Terme (minimale Kopplung und $+e\phi$), die wir hier von Hand eingefügt haben, zusammenfassen?

I: Dirac Gleichung in kovarianter Form mit minimaler Kopplung

S: Wie kommt das jetzt zustande?

I: schreibe die Dirac Gleichung ohne minimale Kopplung in kovarianter Form auf und füge dann die minimale Kopplung an p ein.

S: Was können Sie mir über diese Gamma-Matrizen sagen?

I: Wenn man die Klein-Gordon-Gleichung mit der zeitabhängigen Schrödinger-Gleichung vergleicht, wobei der Dirac-Hamilton eingesetzt wurde und dann quadriert auf beiden Seiten wurde, ergibt sich, dass $\alpha^2 = \beta^2 = \text{Einheitsmatrix}$, das heißt, dass sie Eigenwerte ± 1 haben. Mit dem Antikommutator $\{\alpha, \beta\} = 0$ kommt man darauf, dass die Spur von α und β Null sein muss. Da die Spur die Summe über alle Eigenwerte ist, muss die Dimension der Matrizen gerade sein. 2 geht nicht, da es dann nur 3 antikommutierende Matrizen gäbe (Pauli-Matrizen). 4 geht, dann gibt es 4 antikommutierende Matrizen (Gamma-Matrizen).

S: Wofür stehen die Komponenten dann hier in der Wellenfunktion?

I: Dirac-Spinor, die zwei Vektoren für ein Teilchen mit positiver Energie und für ein Antiteilchen mit negativer Energie. Die Vektoren können Spin up und

down haben.

S: Ja, Quantenmechanik also Vielteilchentheorie

Leiten Sie mir mal die Pauli-Gleichung her.

I: Ansatz Dirac Gleichung in kovarianter Form mit minimaler Kopplung.

Umschreiben in Matrix und dann durch Multiplikation mit Dirac-Spinor in zwei Gleichungen aufteilen. Ansatz für ψ und χ multipliziert mit $\exp(i\mathbf{p}\cdot\mathbf{r}/\hbar)$ verwenden.

S: Warum können Sie diesen Ansatz machen?

I: gilt hier für ein Teilchen mit positiver Energie (ich weiß es leider nicht) weiter mit Herleitung: Näherung machen, dass Ruheenergie viel größer als kinetische Energie und Feldenergie bei der zweiten Gleichung und diese dann nach χ auflösen und in die erste Gleichung einsetzen.

Jetzt muss $(\boldsymbol{\sigma}\cdot\mathbf{p})^2$ ausmultipliziert werden, dies gelingt durch die Relation von der Multiplikation von Pauli-Matrizen.

Es bleibt $\mathbf{p}^2 + i\boldsymbol{\sigma}\cdot(\mathbf{p}\times\mathbf{p})$, ich musste dann nur noch den $(\mathbf{p}\times\mathbf{p})$ -Term ausrechnen, welcher proportional zu \mathbf{B} ist.

S: Dann wollen wir nochmal auf den Spin-Teil in ihrem Hamiltonian eingehen ($+m_B\boldsymbol{\sigma}\cdot\mathbf{B}$).

Wie könnte man hier die Änderung des Erwartungswerts des Spins berechnen?

I: Ehrenfest-Theorem, da dort die Zeitabhängigkeit von Erwartungswerten drinnen steckt, hingeschrieben mit $\boldsymbol{\sigma}$.

S: Berechnen Sie mal den Kommutator. Es kommt keine explizite Abhängigkeit vor.

I: Streiche die partielle Ableitung.

$[H, \boldsymbol{\sigma}] = [m_B\boldsymbol{\sigma}\cdot\mathbf{B}, \boldsymbol{\sigma}] = 2i\boldsymbol{\mu}_B\boldsymbol{\epsilon}_{ijk}B_j\boldsymbol{\sigma}_k$

Es war ihm extrem wichtig, dass der Epsillontensor da noch steht und in Komponentenschreibweise gerechnet wird, damit man sieht, dass das Theorem dann insgesamt für $\boldsymbol{\sigma}_j$ gilt.

S: Schreiben Sie das jetzt nochmal vektoriell auf.

I: $d\langle\boldsymbol{\sigma}\rangle/dt = 2\boldsymbol{\mu}_B\boldsymbol{\sigma}\times\mathbf{B}$, um dieses Kreuzprodukt zu erhalten war der Epsillontensor wichtig.

S: Wie verhält sich der Erwartungswert jetzt bezüglich \mathbf{B} ?

I: Er steht senkrecht auf \mathbf{B} .

S: Ja, es ist eine Präzessionsbewegung um \mathbf{B} .

Dann zur Statistischen Physik. Erzählen Sie mir etwas über das Bose-Einstein-Kondensat.

I: Makroskopische Besetzung des Einteilchen-Grundzustands bereits unter einer kritischen Temperatur. Die Temperatur kann man bestimmen. Ich nehme einen kürzeren Weg als in Ihrem Skript: $\lambda > d$ mit $d = \text{inter-atomic space} = n^{-1/3}$ mit $n = N/V$, da das Bose-Einstein-Kondensat ein quantenmechanischer Effekt ist. Mit $\lambda = h_{\text{quer}} / (\sqrt{2\pi m k_B T})$, kann man jetzt nach T auflösen, wenn es gleichgesetzt wurde mit d .

S: Brillante Idee, jetzt machen wir aber noch die Herleitung aus meinem Skript, damit ich rechtfertigen kann, warum wir die längere machen.

I: Schreibe erstmal den Erwartungswert der Teilchenzahl mit der Besetzungszahl für Bosonen auf, umwandeln in ein Integral mit der Zustandsdichte über die Energie.

Dann mache ich die Herleitung aus seinem Skript für die kritische Temperatur, wobei die Zustandsdichte hier in 3D gegeben ist durch $E^{1/2}$ und erkläre dann anhand von $p=0$, dass dort keine Kontinuität bei der Besetzung der Zustände angenommen werden kann und eben dieser Zustand in der Teilchenzahl durch $\omega=0$ nicht beachtet worden ist. Dann habe ich noch die Ungleichung für die Teilchenzahl für $T > T_c$ aufgestellt, für $T < T_c$ ist diese nicht erlaubt, da N_0 ergänzt werden muss.

S: Schreiben Sie N_0 mal explizit hin.

I: Schreibe es hin durch die Annahme $p=0$ und sage, dass für N_0 die Bedingung für makroskopische Besetzung gegeben sein muss ($\lim_{N \rightarrow \infty} N_0/N > 0$), dies ist nur so, wenn das chemische Potential für $T < T_c$ gegen Null geht.

S: Zeichnen Sie mal das chemische Potential in Temperaturabhängigkeit.

I: Null für $T < T_c$, wird negativ für $T > T_c$

S: Wie sieht das ganze jetzt in 2D aus? Dafür haben wir die längere Herleitung gebraucht.

I: In 2D ist die Zustandsdichte konstant, also divergiert das Integral über

die Teilchenzahl von vorhin, es gibt in 2D also kein Bose-Einstein-Kondensat.

S: Sehr gut, hier können wir eigentlich auch schon aufhören.