

Experimentelle Methoden der Teilchenphysik

Markus Schumacher

Übungsblatt III

Martin Flechl, Anna Kopp, Stan Lai

18.5. 2011

Anwesenheitsaufgaben

Aufgabe 13 *Diffusion ohne elektromagnetisches Feld*

Betrachten Sie die Bewegung eines Elektrons in einem Gas ohne äußere Felder.

- (i) Ein Elektron mit Geschwindigkeit v legt zwischen zwei Stößen den Weg $\delta_{\text{vol}} = vt$ zurück, bevor es zur Zeit t , verteilt um die mittlere Stoßzeit τ , zur nächsten Wechselwirkung kommt. Der zeitliche Abstand zwischen zwei Stößen ist verteilt gemäß $P(t) = \frac{1}{\tau} \exp -\frac{t}{\tau}$. Berechnen Sie den mittleren quadratischen Abstand vom Ursprungsort für einen Stoß, in dem Sie über alle möglichen Stoßzeiten mitteln: $\langle \delta_{\text{vol}}^2 \rangle = \int_0^\infty \delta_{\text{vol}}^2(t) P(t) dt$. Nutzen Sie die Beziehung $\int_0^\infty x^2 e^{-x} dx = 2$.
- (ii) Zu wievielen Stößen kommt es im Mittel in der Zeit T ? Multiplizieren Sie den gerade erhaltenen Ausdruck mit diesem Faktor k , um die mittlere quadratische Abweichung für die Zeit T zu erhalten, $\sigma_{\text{vol}}^2 = k \cdot \langle \delta_{\text{vol}}^2 \rangle$.
- (iii) In der Vorlesung wurde die Diffusionskonstante implizit durch die Gleichung $\sigma_x^2 = \sigma_y^2 = \sigma_z^2 = 2DT$ definiert. Was folgt daraus für den dreidimensionalen Fall, also für den Zusammenhang zwischen σ_{vol}^2 und D ?
- (iv) Nutzen Sie diesen Zusammenhang und die abgeleitete Beziehung aus (ii) um zu zeigen, dass der entsprechende Ausdruck für die Diffusionskonstante $D = \frac{v^2 \tau}{3} = \frac{v \lambda}{3}$ lautet (λ ist die mittlere freie Weglänge).

Beachten Sie, dass die Diffusionskonstante im allgemeinen Fall gleich $D = \frac{\langle v \lambda \rangle}{3}$ ist, also erst nach Mittelung über $v \lambda(v)$ folgt.

Aufgabe 14 *Energieverlust von minimal ionisierenden Teilchen*

Geladene Teilchen im relativistischen Bereich (außer Elektronen) von $\beta \gamma \simeq 4$ deponieren ihre Energie in Materie fast ausschließlich durch Ionisation und Anregung von Atomen. In Argon ist eine mittlere Energie von 26 eV nötig, um ein Elektron-Ion-Paar zu erzeugen; in einem Siliziumdetektor hingegen ist im Mittel eine Energie von 3.6 eV nötig.

- (i) Wie dick müssen die Detektoren sein, sodass ein minimal ionisierendes Teilchen im Mittel 1 MeV deponiert?
- (ii) Bestimmen Sie die Anzahl der Elektron-Ion-Paare in Argon und der Elektron-Loch-Paar in Silizium, die in diesem Fall (=wenn 1 MeV deponiert wird) erzeugt werden.
- (iii) Was ist die relative Energieauflösung $\Delta E/E$ der zwei Detektoren für diese Energie unter der Annahme, dass die Detektoreffizienzen 100% sind und die Anzahl der produzierten Elektron-Ion- bzw. Elektron-Loch-Paare einer Poissonverteilung folgt?

Gegeben seien:

- $\langle dE/d(\rho x) \rangle \simeq 1.5 \text{ MeV}/(\text{g cm}^2)$ für ein minimal ionisierendes Teilchen.
- Die Dichte Argons $\rho^{\text{Ar}} = 1.78 \text{ g/cm}^3$.
- Die Dichte Siliziums $\rho^{\text{Si}} = 2.40 \text{ g/cm}^3$.

Hausaufgaben

Aufgabe 15 Diffusion im elektromagnetischen Feld, $\mathbf{E} \parallel \mathbf{B}$

8 Punkte

Analog zur Anwesenheitsaufgabe: Betrachten Sie nun die Bewegung eines Elektrons in einem Gas mit Magnetfeld \mathbf{B} . In Detektoren kann der Driftweg der Elektronen mehr als 1 m betragen. Trotzdem erhält man eine sehr gute Ortsauflösung, da die Diffusion in der Ebene senkrecht zur Driftrichtung eingeschränkt ist – die Elektronen werden auf Spiralbahnen um die Magnetfeld-Richtung gezwungen. Die Zeit für einen Umlauf ist dabei durch das Inverse der Zyklotronfrequenz $\omega = \frac{eB}{m}$ gegeben. Betrachten Sie dazu Abbildung 1 und rechnen Sie in der (zweidimensionalen) transversalen Ebene.

- (i) Drücken Sie zunächst $\sin \varphi/2$ als Funktion von δ und ρ aus, und φ durch ω und die Zeit t . Damit erhalten Sie δ_T als Funktion von t und mit Parametern ρ und ω .
- (ii) Lösen Sie das Integral $\langle \delta_T^2 \rangle = \int_0^\infty \delta_T^2(t) P(t) dt$ für einen Stoß analog zur Anwesenheitsaufgabe. Nützen Sie dabei $\int_0^\infty \sin^2(ax) e^{-x} dx = 2a^2 \frac{1}{1+4a^2}$.
- (iii) Multiplizieren Sie den Ausdruck wieder mit der mittleren zu erwartenden Anzahl von Stößen, um σ_T^2 zu erhalten. Drücken Sie außerdem ρ durch die Transversalgeschwindigkeit v_T aus: Vereinfachen Sie dazu die Bewegungsgleichung $ev_T B = mv_T^2/\rho$ (Lorentzkraft = Zentripetalkraft) und verwenden Sie $\omega = \frac{eB}{m}$.
- (iv) Zeigen Sie, dass der entsprechende Ausdruck für die Diffusionskonstante $D_T = \frac{1}{2} \frac{v_T^2 \tau}{1+\omega^2 \tau^2}$ lautet. Hinweis: Für 2 Dimensionen gilt $\sigma_T^2 = 4D_T T$.
- (v) Es gilt $v_T^2 = \frac{2}{3} v^2$. Wie lautet das Verhältnis der Diffusionskonstanten D und D_T im Fall mit und ohne Magnetfeld für $B = 1.5 \text{ T}$ und $\tau = 10^{-11} \text{ s}$?

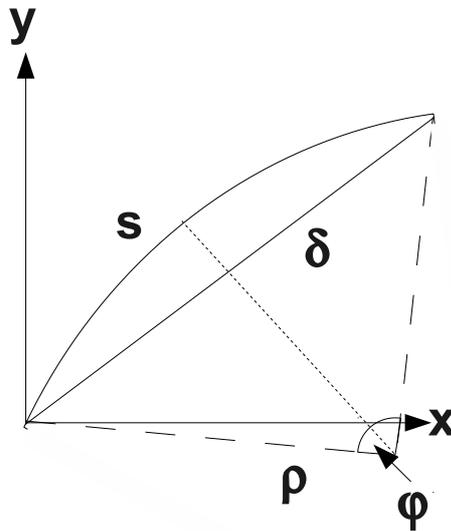


Abbildung 1: Skizze zur Aufgabe "Diffusion im Magnetfeld". Gezeigt ist die transversale Ebene, also jene Ebene, die normal zur Magnetfeldrichtung steht. Hier ist s der zurückgelegte Weg des Teilchens (auf seiner Spiralbahn. Die Spirale entspricht in der transversalen Projektion einem Kreis), δ der Abstand vom Ursprungsort (in der transversalen Ebene), ρ der Radius der Kreisbahn in der transversalen Ebene und φ der Winkel, der die Position auf der Kreisbahn beschreibt.

Betrachten Sie zunächst den Fall einer nicht-verlängerbaren Totzeit, d.h., der Detektor ist nach einer Signaldetektion für eine Zeit τ_D insensitiv (=kann kein weiteres Signal registrieren), ein weiteres Signalereignis während der Totzeit verlängert die Totzeit aber nicht. Sei N_w die wahre Signalrate, k die Anzahl an registrierten Signalereignissen während der Zeit T , und $N_m = k/T$ die gemessene Zählrate.

- (i) Die wahre Anzahl an Signalereignissen $N_w \cdot T$ setzt sich aus registrierten Signalereignissen und der erwarteten Anzahl an Ereignissen während der Totzeit zusammen. Schreiben Sie beide Terme (als Funktion von k , N_w und τ_D) an.
- (ii) Zeigen Sie mit Hilfe dieser Beziehung, dass gilt $N_w = \frac{k/T}{1-(k/T)\tau_D}$. Die gemessene Zählrate muss also durch den Faktor $\frac{1}{1-(k/T)\tau_D}$ korrigiert werden, um die wahre Zählrate zu erhalten.
- (iii) Sie beobachten in einer Minute 600 Signalereignisse, und wissen, dass die Totzeit 0.01 s beträgt. Wie groß ist die wahre Signalrate?

Betrachten Sie nun den Fall einer verlängerbaren Totzeit: Wenn während der Totzeit ein weiteres Signalereignis eintrifft, so verlängert sich die Totzeit um τ_D ab dem Eintreffzeitpunkt. Wie bekannt, wird die Wahrscheinlichkeit $P(t)$ dafür, dass die Zeit t zwischen zwei Ereignissen vergeht, durch die Funktion $P(t) = N_w \cdot e^{-N_w t}$ beschrieben.

- (iv) Wie groß ist die Wahrscheinlichkeit $P(t > \tau_D)$, also dafür, dass der Abstand zwischen zwei Ereignissen größer als die Totzeit ist? Sie müssen dafür die Funktion $P(t)$ geeignet integrieren.
- (v) Die Beziehung zwischen beobachteter und wahrer Anzahl an Signalereignissen ist daher gegeben durch $k = N_w T e^{-N_w \tau_D}$. Begründen Sie dies.

Um bei gemessenem k den Wert N_w zu ermitteln, muss diese Gleichung numerisch gelöst werden.

Die Variable X sei gleichverteilt im Intervall $[a,b]$.

- (i) Schreiben Sie die Wahrscheinlichkeitsfunktion $f(x)$ an – also jene Funktion, die für jeden Wert x die Wahrscheinlichkeit angibt, dass die Variable X diesen Wert x annimmt.
- (ii) Wie lautet der Erwartungswert $E(X) = \int_{-\infty}^{+\infty} dx x \cdot f(x)$?
- (iii) Wie lautet die Varianz $\text{Var}(X) = E(X^2) - (E(X))^2$?
- (iv) Sei $a=0$ und $b=1$. Wie groß ist die Standardabweichung?