

Diese Veranstaltung wir aufgezeichnet und als Medien-Cast über KIT - ILIAS bereit gestellt

Nur zur KIT-internen vorlesungsbegleitenden Nutzung, Weitergabe & anderweitige Verwendung ist untersagt

Vorlesung 20 Moderne Physik (L)

Einführung in die Kernphysik

Günter Quast



Vorlesungsevaluation

Vom 29. Juni bis 3. Juli können Sie an einer Online- Umfrage zur Vorlesung und zu den Übungen teilnehmen.

Dazu diese Links verwenden

Vorlesungsevaluation

Evaluation der Übungen für LA

oder Evaluation der Übungen für Geo/Met

(die gleichen Links finden Sie auf der Ilias-Seite der Vorlesung)

Das Übungs-Team und ich bitten um rege Teilnahme!

Zusammenfassung V19

Halbleiterbauelemente

- elektrische Eigenschaften von Halbleitern können durch Dotieren in weiten Grenzen eningestellt werden
- an der Kontakstellt zwischen p- und n-leitendem Material entsteht eine Ladunrgsträgerverarmte Zone, deren Breite durch ein externes Potential beeinflusst werden kann
- Anwendungen:
 - Halbleiterdiode, Sensoren f
 ür Licht und ionisierende Strahlung, Solarzelle, Leuchtdiode, Halbleiter-Laser
 - Transistoren als Verstärker und elektronische Schalter

Supraleitung:

- Entdeckung: Kamerlingh Onnes (1911)
- BCS-Theorie (1957): Wechselwirkung zweier Elektronen durch Phonenen → Cooper-Paare (Bosonen)
- Vielteilchensystem aus allen Cooper-Paaren mit gemeinsamer Wellenfunktion → nicht durch Atome, Gitterdefekte gestört
 - Konsequenz I: elektrischer Widerstand verschwindet
 - Konsequenz II: Magnetfeld aus Supraleiter verdrängt (Meißner-Ochsenfeld-Effekt)

Inhaltsübersicht VL Moderne Physik

1) Einführung

- 2) Wiederholung wichtiger Konzepte der klassischen Physik
- 3) Spezielle Relativitätstheorie
- 4) Schlüsselexperimente und Grundlagen der Quantenphysik
- 5) Die Schrödingergleichung
- 6) Anwendungen der Schrödingergleichung
- 7) Das Wasserstoff-Atom
- 8) Atome mit mehreren Elektronen
- 9) Wechselwirkung von Licht und Materie
- 10) Grundlagen der Festkörperphysik
- 11) Kernphysik
- 12) Teilchenphysik
- 13) Astrophysik und Kosmologie

Kernphysik



Atome, Moleküle, Festkörper



Nun: Atomkern und dessen Zusammensetzung

Kerne: ~10⁻¹⁴ m = ~10 fm
 fundamentale Teilchen
 < 10⁻¹⁹ m

Kernphysik



Atome, Moleküle, Festkörper



Nun: Atomkern und dessen Zusammensetzung

Kerne: ~10⁻¹⁴ m = ~10 fm
 fundamentale Teilchen
 < 10⁻¹⁹ m

Untersuchungsmethode:

Streuung von Teilchen mit sehr kleiner de Broglie-Wellenlänge

- Elektronen
- Protonen
- Neutronen

$$\lambda = \frac{h}{p} = \frac{2\pi\hbar c}{pc} = \frac{2\pi\,197\,\mathrm{MeV\,f}}{pc} \simeq \frac{1\,\mathrm{GeV\,f}}{pc}$$

Kernphysik



Atome, Moleküle, Festkörper



Nun: Atomkern und dessen Zusammensetzung

Kerne: ~10⁻¹⁴ m = ~10 fm
 fundamentale Teilchen
 < 10⁻¹⁹ m

Untersuchungsmethode:

Streuung von Teilchen mit sehr kleiner de Broglie-Wellenlänge

- Elektronen
- Protonen
- Neutronen

$$\lambda = \frac{h}{p} = \frac{2\pi\hbar c}{pc} = \frac{2\pi \,197\,\mathrm{MeV\,f}}{pc} \simeq \frac{1\,\mathrm{GeV\,f}}{pc}$$

typische Energieskala: 100 keV – 100 MeV

Experimentell: Atomkerne teilweise stabil, teilweise instabil

→ natürliche Radioaktivität

Experimentell: Atomkerne teilweise stabil, teilweise instabil

→ natürliche Radioaktivität

Becquerel (1896): Uransalze schwärzen fotografische Platte (heute: Zerfall eines Atomkerns unter Teilchenemission)



H. Becquerel

Experimentell: Atomkerne teilweise stabil, teilweise instabil

natürliche Radioaktivität \rightarrow

Becquerel (1896): Uransalze schwärzen fotografische Platte (heute: Zerfall eines Atomkerns unter Teilchenemission)

Becquerel, Curie, Rutherford u. a.: Entdeckung unterschiedlicher Strahlungsarten (Unterscheidung: Ladung, Durchdringungsvermögen)

 α -, β - und γ - Strahlung



H. Becquerel

Versuchsaufbau Marie und Pierre Curie



- A, B Plattenkondensator (Platte B mit radioaktiver Probe)
- C Schalter
- P Batterie
 - Elektrometer
 - piezoelektrischer Quarz als veränderlicher Widerstand
- H Schale für Gewichte

Messprinzip: Entladung eines Kondensators durch Ionisation der Luft





M. Curie



nobelprize.org

P. Curie

Kernphysik: α -, β - und γ - Strahlung



 \vec{B}

Kernphysik: α -, β - und γ - Strahlung



- α Strahlung besteht aus He-Kernen, 2-fach positiv geladen
- **\beta** Strahlung sind Elektronen, negativ geladen
- γ Strahlung ist hochenergetische elektromagnetische Strahlung
- es gibt auch β^+ -Strahlung (Positronen, Anti-Teilchen des Elektrons)



Kernphysik: α -, β - und γ – Strahlung (2)

Modernes Experiment mit Schul- bzw. Praktikums-Geräten:



https://www.experimente.physik.uni-freiburg.de/H_Atom_und_Kernphysik/radioaktivitaet/reichweiteabsorptionstrahlung

Ein einfaches Modell für den α-Zerfall hatten wir schon als Übungsaufgabe zur Quantenmechanik behandelt:



Potenzielle Energie eines Alphateilchen in einem radioaktiven Kern.

Beim α -Zerfall tunnelt das α -Teilchen durch die Barriere. Weil die Transmissionswahrscheinlichkeit sehr klein ist, kann man näherungsweise annehmen, dass das gebundene α -Teilchen als Überlagerung einer nach rechts und einer nach links laufenden ebenen Welle beschrieben wird. In der Barriere fällt die Wellenfunktion exponentiell ab. Die Tunnelwahrscheinlichkeit ist also leicht zu berechnen

(s. Übungsaufgabe).

Kernphysik: α -, β - und γ – Strahlung (3)

	α-Strahlung	β⁻-Strahlung	γ -Strahlung
Identität	Heliumkerne	Elektronen	elektromagnetische Strahlung
Geschwindigkeit	ca. 10% von c	ca. 90% von c	Lichtgeschwindigkeit c
Ladung	+2e	-e	
Ablenkbarkeit im Magnetfeld	nur schwer ablenkbar (relativ kleine spez. Ladung)	leicht ablenkbar (relativ hohe spez. Ladung)	nicht ablenkbar
Spezifisches Ionisationvermögen ¹⁾	sehr hoch	mittel	gering
Reichweite in Luft	einige Zentimeter	einige Meter	sehr weit
Abschirmung möglich durch:	Papier	einige Millimeter dickes Aluminium	Blei
Energiespektrum	diskret	kontinuierlich	diskret
	▲ Intensität Energie	Energie	▲ Intensität Energie
Vorgang im Kern	Zwei Neutronen und zwei Protonen bilden ein α -Teilchen, das emittiert wird	Ein Neutron wandelt sich in ein Proton und Elektron plus Anti- Neutrino um, die emittiert werden	Kern geht von angeregtem Zustand in einen niederenergetischen Zustand

16

Rutherford, Geiger, Marsen 1909 ("Rutherford-Experiment"):

Beschuss einer Goldfolie mit α-Teilchen und Messung der Streuwinkel

Ergebnis:

Es treten auch große Streuwinkel und sogar Rückstreuung auf !



Schon in Vorlesung 5 besprochen

Rutherford, Geiger, Marsen 1909 ("Rutherford-Experiment"):

Beschuss einer Goldfolie mit α-Teilchen und Messung der Streuwinkel

Ergebnis:

Es treten auch große Streuwinkel und sogar Rückstreuung auf !



Schon in Vorlesung 5 besprochen

Erster Hinweis auf massiven, sehr kleinen Atomkern

Rutherford, Geiger, Marsen 1909 ("Rutherford-Experiment"):

Beschuss einer Goldfolie mit α-Teilchen und Messung der Streuwinkel

Ergebnis:

Es treten auch große Streuwinkel und sogar Rückstreuung auf !



Schon in Vorlesung 5 besprochen

Erster Hinweis auf massiven, sehr kleinen Atomkern

- \rightarrow Rutherford'sches Atommodell (1911):
- Atom besteht aus sehr kleinem, massivem Kern
- und einer Hülle, die aus leichten, negativ geladenen Elektronen besteht



Rutherford, Geiger, Marsen 1909 ("Rutherford-Experiment"):

Beschuss einer Goldfolie mit α-Teilchen und Messung der Streuwinkel

Ergebnis:

Es treten auch große Streuwinkel und sogar Rückstreuung auf !



Schon in Vorlesung 5 besprochen

20

Erster Hinweis auf massiven, sehr kleinen Atomkern

- \rightarrow Rutherford'sches Atommodell (1911):
- Atom besteht aus sehr kleinem, massivem Kern
- und einer Hülle, die aus leichten, negativ geladenen Elektronen besteht

Rutherford -Wirkungsquerschnitt:



Rutherford 1917: erste Elementumwandlung durch Beschuss von Stickstoff mit α-Strahlung in Sauerstoff

Rutherford 1920: Postulat eines weiteren, elektrisch neutralen Kernbausteins mit etwa der gleichen Masse wie das Proton: das Neutron

 ${}^4_2He + {}^9_4Be \rightarrow {}^{12}_6C + n$

- Nachweis durch Protonen, die von den Neutronen aus Paraffin ausgelöst werden.

seit 1932: Proton-Neutron-Modelle des Kerns

(W. Heisenberg, D. Iwanenko)

Rutherford 1917: erste Elementumwandlung durch Beschuss von Stickstoff mit α-Strahlung in Sauerstoff

Rutherford 1920: Postulat eines weiteren, elektrisch neutralen Kernbausteins mit etwa der gleichen Masse wie das Proton: das Neutron

Chadwick1932: Entdeckung des **Neutrons**

 Erzeugung von Neutronen durch Beschuss von Beryllium mit α-Strahlung

 ${}^4_2He + {}^9_4Be \rightarrow {}^{12}_6C + n$

 Nachweis durch Protonen, die von den Neutronen aus Paraffin ausgelöst werden



seit 1932: Proton-Neutron-Modelle des Kerns

(W. Heisenberg, D. Iwanenko)

22

gleiche Argumentation wie bei der Lebensdauer atomarer Zustände:

Anzahl N instabile Kerne,

die mit fester Wahrscheinlichkeit pro Zeitintervall spontan zerfallen.

Frage: Wie viele Kerne sind zum späteren Zeitpunkt *t* noch vorhanden ?

gleiche Argumentation wie bei der Lebensdauer atomarer Zustände:

Anzahl N instabile Kerne,

die mit fester Wahrscheinlichkeit pro Zeitintervall spontan zerfallen.

Frage: Wie viele Kerne sind zum späteren Zeitpunkt *t* noch vorhanden ?

Zerfallsrate dN/dt ist proportional zur Zahl der noch vorhandenen Kerne:

$$\rightarrow \frac{\mathrm{dN}(\mathrm{t})}{\mathrm{dt}} = -\lambda N(t)$$

25

gleiche Argumentation wie bei der Lebensdauer atomarer Zustände:

Anzahl N instabile Kerne,

 $\rightarrow \frac{\mathrm{dN}(\mathrm{t})}{\mathrm{dt}} = -\lambda N(t)$

die mit fester Wahrscheinlichkeit pro Zeitintervall spontan zerfallen.

Frage: Wie viele Kerne sind zum späteren Zeitpunkt *t* noch vorhanden ?

Zerfallsrate dN/dt ist proportional zur Zahl der noch vorhandenen Kerne:

Akivität, Einheit "Bequerel", 1 Bq = 1 Zerfall / s

gleiche Argumentation wie bei der Lebensdauer atomarer Zustände:

Anzahl N instabile Kerne,

die mit fester Wahrscheinlichkeit pro Zeitintervall spontan zerfallen.

Frage: Wie viele Kerne sind zum späteren Zeitpunkt *t* noch vorhanden ?

Zerfallsrate dN/dt ist proportional zur Zahl der noch vorhandenen Kerne:



Akivität, Einheit "Bequerel", 1 Bq = 1 Zerfall / s

Lösung der Differentialgleichung: $\Rightarrow N(t) = N_0 \exp(-\lambda \cdot t)$

gleiche Argumentation wie bei der Lebensdauer atomarer Zustände:

Anzahl N instabile Kerne,

die mit fester Wahrscheinlichkeit pro Zeitintervall spontan zerfallen.

Frage: Wie viele Kerne sind zum späteren Zeitpunkt *t* noch vorhanden ?

Zerfallsrate dN/dt ist proportional zur Zahl der noch vorhandenen Kerne:



Akivität, Einheit "Bequerel", 1 Bq = 1 Zerfall / s

Lösung der Differentialgleichung: $\Rightarrow N(t) = N_0 \exp(-\lambda \cdot t)$

Exponentielles Zerfallsgesetz

gleiche Argumentation wie bei der Lebensdauer atomarer Zustände:

Anzahl N instabile Kerne,

die mit fester Wahrscheinlichkeit pro Zeitintervall spontan zerfallen.

Frage: Wie viele Kerne sind zum späteren Zeitpunkt *t* noch vorhanden ?

Zerfallsrate dN/dt ist proportional zur Zahl der noch vorhandenen Kerne:



Akivität, Einheit "Bequerel", 1 Bq = 1 Zerfall / s

Lösung der Differentialgleichung: $\Rightarrow N(t) = N_0 \exp(-\lambda \cdot t)$

Exponentielles Zerfallsgesetz

 $\tau = 1/\lambda$ ist die mittlere Lebensdauer

gleiche Argumentation wie bei der Lebensdauer atomarer Zustände:

Anzahl N instabile Kerne,

die mit fester Wahrscheinlichkeit pro Zeitintervall spontan zerfallen.

Frage: Wie viele Kerne sind zum späteren Zeitpunkt *t* noch vorhanden ?

Zerfallsrate dN/dt ist proportional zur Zahl der noch vorhandenen Kerne:

$$\rightarrow \frac{\mathrm{dN}(\mathrm{t})}{\mathrm{dt}} = -\frac{\lambda N(t)}{\lambda N(t)}$$

Akivität, Einheit "Bequerel", 1 Bq = 1 Zerfall / s

Lösung der Differentialgleichung: $\Rightarrow N(t) = N_0 \exp(-\lambda \cdot t)$

Exponentielles Zerfallsgesetz

 $\tau = 1/\lambda$ ist die mittlere Lebensdauer

Nach der Zeit τ ist die Zahl der Kerne auf 1/e abgefallen.

gleiche Argumentation wie bei der Lebensdauer atomarer Zustände:

Anzahl N instabile Kerne,

die mit fester Wahrscheinlichkeit pro Zeitintervall spontan zerfallen.

Frage: Wie viele Kerne sind zum späteren Zeitpunkt *t* noch vorhanden ?

Zerfallsrate dN/dt ist proportional zur Zahl der noch vorhandenen Kerne:

$$\rightarrow \frac{\mathrm{dN}(\mathrm{t})}{\mathrm{dt}} = -\frac{\lambda N(t)}{\lambda N(t)}$$

Akivität, Einheit "Bequerel", 1 Bq = 1 Zerfall / s

Lösung der Differentialgleichung: $\Rightarrow N(t) = N_0 \exp(-\lambda \cdot t)$

Exponentielles Zerfallsgesetz

 $\tau = 1/\lambda$ ist die mittlere Lebensdauer

Nach der Zeit τ ist die Zahl der Kerne auf 1/e abgefallen.

Halbwertszeit:

$$N(t_{1/2}) = \frac{1}{2}N_0 \to t_{1/2} = \tau \cdot \ln 2$$



und Zeit für Fragen?

Strahlung ist grundsätzlich nur über

elektromagnetische Wechselwirkung im Detektor nachweisbar:

elektromagnetische Wechselwirkung im Detektor nachweisbar:

- Freisetzen beweglicher Ladungsträger durch
 - Ionisation von Atomen erzeugt freie Ladungsträger und Photonen (z.B. Gasen oder flüssigen Edelgasen)
 Signal durch Ladungssammlung
 - Erzeugung von Elektron-Lochpaaren am p-n-Übergang Strom in Sperr-Richtung

Strahlung ist grundsätzlich nur über

elektromagnetische Wechselwirkung im Detektor nachweisbar:

- Freisetzen beweglicher Ladungsträger durch
 - Ionisation von Atomen erzeugt freie Ladungsträger und Photonen (z.B. Gasen oder flüssigen Edelgasen)
 Signal durch Ladungssammlung
 - Erzeugung von Elektron-Lochpaaren am p-n-Übergang Strom in Sperr-Richtung
- Erzeugung von (optischen) Photonen
 - Anregung von Atomen erzeugt Photonen (Ausbreitung in durchsichtigen Medien) Nachweis durch Photoeffekt

Strahlung ist grundsätzlich nur über

elektromagnetische Wechselwirkung im Detektor nachweisbar:

- Freisetzen beweglicher Ladungsträger durch
 - Ionisation von Atomen erzeugt freie Ladungsträger und Photonen (z.B. Gasen oder flüssigen Edelgasen)
 Signal durch Ladungssammlung
 - Erzeugung von Elektron-Lochpaaren am p-n-Übergang Strom in Sperr-Richtung
- Erzeugung von (optischen) Photonen
 - Anregung von Atomen erzeugt Photonen (Ausbreitung in durchsichtigen Medien) Nachweis durch Photoeffekt

dann: Sammeln von Ladungen bzw. Photonen, Verstärkung, elektrische Anzeige bzw. elektronische Verarbeitung und Digitalisierung

elektromagnetische Wechselwirkung im Detektor nachweisbar:

- Freisetzen beweglicher Ladungsträger durch
 - Ionisation von Atomen erzeugt freie Ladungsträger und Photonen (z.B. Gasen oder flüssigen Edelgasen)
 Signal durch Ladungssammlung
 - Erzeugung von Elektron-Lochpaaren am p-n-Übergang Strom in Sperr-Richtung
- Erzeugung von (optischen) Photonen
 - Anregung von Atomen erzeugt Photonen (Ausbreitung in durchsichtigen Medien) Nachweis durch Photoeffekt

dann: Sammeln von Ladungen bzw. Photonen, Verstärkung, elektrische Anzeige bzw. elektronische Verarbeitung und Digitalisierung

Beispiele aus Ihren Praktika: Photozelle, Nebelkammer, Geiger-Müller-Zählrohr, Photodiode, Halbleiterzähler, Szintillationszähler
Prinzip: Nebeltröpfchen entlang einer Teilchenspur in gesättigtem Dampf



Prinzipieller Aufbau

Prinzip: Nebeltröpfchen entlang einer Teilchenspur in gesättigtem Dampf





Prinzip: Nebeltröpfchen entlang einer Teilchenspur in gesättigtem Dampf



Prinzipieller Aufbau





Messmethoden: Ionisationskammer

Prinzip: Entladen eines Kondensators durch Erzeugung freier Ladungsträger

Nachweis ionisierender Strahlung"



Messmethoden: Ionisationskammer

Prinzip: Entladen eines Kondensators durch Erzeugung freier Ladungsträger

Nachweis ionisierender Strahlung"





Messmethoden: Ionisationskammer

Prinzip: Entladen eines Kondensators durch Erzeugung freier Ladungsträger

Nachweis ionisierender Strahlung"





Einfachste Realisierung: ein Plattenkondensator mit Gas (Luft)

- Anlegen von Hochspannung →
 Elektronen und Ionen werden auf Platten gesammelt
- Ladungsträgerstrom als Spannungsabfall an R_C messbar
- Mobilität der Elektronen um Größenordnungen höher \rightarrow zwei Signalanteile

Messmethoden: Geiger-Müller-Zählrohr

Prinzip: zylindrische Ionisationskammer mit dünnem Draht als Anode, Vervielfachung der Ladungsträger in der Nähe des Anodendrahts durch Stoßionisation



Messmethoden: Geiger-Müller-Zählrohr

Prinzip: zylindrische Ionisationskammer mit dünnem Draht als Anode, Vervielfachung der Ladungsträger in der Nähe des Anodendrahts durch Stoßionisation

- Entladungsprozess nach "Zünden" des Rohrs muss unterbrochen werden:
- großer Ladewiderstand, d.h. Zusammenbruch der Versorgungsspannung oder kurzzeitiges elektronisches Absenken der Spannungsversorgung
 - \rightarrow große "Totzeit" von ~0.1 ms
 - "Selbstlöschung" durch Zugabe eines "Löschgases" ("Quencher", Kohlenwasserstoffe oder Alkohole, z. B. CH₄, C₂H₆, ..., C₂H₅OH, ...)
 - \rightarrow kleinere Totzeit im Bereich ~1 µs



Messmethoden: Geiger-Müller-Zählrohr

Prinzip: zylindrische Ionisationskammer mit dünnem Draht als Anode, Vervielfachung der Ladungsträger in der Nähe des Anodendrahts durch Stoßionisation

Entladungsprozess nach "Zünden" des Rohrs muss unterbrochen werden:

 großer Ladewiderstand, d.h. Zusammenbruch der Versorgungsspannung oder kurzzeitiges elektronisches Absenken der Spannungsversorgung

 \rightarrow große "Totzeit" von ~0.1 ms

 "Selbstlöschung" durch Zugabe eines "Löschgases" ("Quencher", Kohlenwasserstoffe oder Alkohole,

z. B. CH_4 , C_2H_6 , ..., C_2H_5OH , ...)

 \rightarrow kleinere Totzeit im Bereich ~1 µs



Abhängigkeit des Ladungssignals von der Betriebsspannung

Prinzip:

Erzeugung von Elektron-Lochpaaren in depletierter Zone eines p-n-Übergangs



Prinzip:

Erzeugung von Elektron-Lochpaaren in depletierter Zone eines p-n-Übergangs



s. Vorlesung 19, Halbleiteranwendungen

Festkörper als Nachweismedium

- hohe Dichte, d.h. kurze Absorptionslänge für geladene Teilchen
- Bandlücke im Halbleiter (Si: 3,6 eV, Ge: 2,8 eV)
 viel kleiner als Ionisationsenergien, d.h.
 mehr Elektron-Loch-Paare als Elektron-Ionen-Paare
- sehr hohe Raten möglich

Prinzip:

Erzeugung von Elektron-Lochpaaren in depletierter Zone eines p-n-Übergangs



s. Vorlesung 19, Halbleiteranwendungen

Festkörper als Nachweismedium

- hohe Dichte, d.h. kurze Absorptionslänge für geladene Teilchen
- Bandlücke im Halbleiter (Si: 3,6 eV, Ge: 2,8 eV)
 viel kleiner als Ionisationsenergien, d.h.
 mehr Elektron-Loch-Paare als Elektron-Ionen-Paare
- sehr hohe Raten möglich



Prinzip:

Erzeugung und Sammlung von Photonen in transparentem Medium

sehr alte Methode: Beobachtung und Zählen von Lichtblitzen auf Zinksulfid-Schirm





Prinzip:

Erzeugung und Sammlung von Photonen in transparentem Medium

sehr alte Methode: Beobachtung und Zählen von Lichtblitzen auf Zinksulfid-Schirm





heute: szintillierendes Medium, Beobachtung mittels "Sekundärelektronenvervielfacher" (engl. Photomultiplier, "PM")

seit kurzem gibt es auch sogenannte "Silizium-Photomultiplier" ("SiPM"), die einzelne Photonen am p-n-Übergang nahe des Durchbruchs nachweisen.

Prinzip:

Erzeugung und Sammlung von Photonen in transparentem Medium

sehr alte Methode: Beobachtung und Zählen von Lichtblitzen auf Zinksulfid-Schirm





heute: szintillierendes Medium, Beobachtung mittels "Sekundärelektronenvervielfacher" (engl. Photomultiplier, "PM")

seit kurzem gibt es auch sogenannte "Silizium-Photomultiplier" ("SiPM"), die einzelne Photonen am p-n-Übergang nahe des Durchbruchs nachweisen.

Prinzip:

Erzeugung und Sammlung von Photonen in transparentem Medium

sehr alte Methode: Beobachtung und Zählen von Lichtblitzen auf Zinksulfid-Schirm





52

heute: szintillierendes Medium, Beobachtung mittels "Sekundärelektronenvervielfacher" (engl. Photomultiplier, "PM")

seit kurzem gibt es auch sogenannte "Silizium-Photomultiplier" ("SiPM"), die einzelne Photonen am p-n-Übergang nahe des Durchbruchs nachweisen.



Prinzip: Erzeugung primärer Elektronen durch Photoeffekt, Beschleunigung der Elektronen und Erzeugung von Sekundärelektronen durch Stoßionisation in einem mehrstufigen Prozess



Zahl der Dynoden: 8 - 10Verstärkung pro Dynode: 5 - 10 \rightarrow Gesamtverstärkung: $10^5 - 10^8$ **Prinzip:** Erzeugung primärer Elektronen durch Photoeffekt, Beschleunigung der Elektronen und Erzeugung von Sekundärelektronen durch Stoßionisation in einem mehrstufigen Prozess



Die grundlegende Maßeinheit für Radioaktivität ist die deponierte Energie:

Energiedosis: D = E / m [D] = 1J/kg = 1 Gy ("Gray", alte Einheit rad)

1 Gray [Gy] = 100 rad [rd]

Dosisleistung: dD/dt, Einheit Gy/s

11.4

- hohe Dosen führen zur Schäden an der DNA und Mutationen
 - \rightarrow verminderte Teilungsfähigkeit der Zellen, Entstehung von Krebszellen

Die grundlegende Maßeinheit für Radioaktivität ist die deponierte Energie:

Energiedosis: D = E / m [D] = 1J/kg = 1 Gy ("Gray", alte Einheit rad)

1 Gray [Gy] = 100 rad [rd]

Dosisleistung: dD/dt, Einheit Gy/s

11.4

Da unterschiedliche Strahlenarten biologisches Gewebe unterschiedlich schädigen, führt man **Bewertungsfaktoren** ein

- hohe Dosen führen zur Schäden an der DNA und Mutationen
 - \rightarrow verminderte Teilungsfähigkeit der Zellen, Entstehung von Krebszellen

Die grundlegende Maßeinheit für Radioaktivität ist die deponierte Energie:

Energiedosis: D = E / m [D] = 1J/kg = 1 Gy ("Gray", alte Einheit rad)

1 Gray [Gy] = 100 rad [rd]

Dosisleistung: dD/dt, Einheit Gy/s

11.4

Da unterschiedliche Strahlenarten biologisches Gewebe unterschiedlich schädigen, führt man **Bewertungsfaktoren** ein

- hohe Dosen führen zur Schäden an der DNA und Mutationen
 - \rightarrow verminderte Teilungsfähigkeit der Zellen, Entstehung von Krebszellen
- bewertete Dosis: $H = w \cdot D$, [H] = 1 Sv = 1 J/kg ("Sievert")

früher 1 rem = 0.01 Sv

Die grundlegende Maßeinheit für Radioaktivität ist die deponierte Energie:

Energiedosis: D = E / m [D] = 1J/kg = 1 Gy ("Gray", alte Einheit rad)

1 Gray [Gy] = 100 rad [rd]

Dosisleistung: dD/dt, Einheit Gy/s

11.4

Da unterschiedliche Strahlenarten biologisches Gewebe unterschiedlich schädigen, führt man **Bewertungsfaktoren** ein

- hohe Dosen führen zur Schäden an der DNA und Mutationen
 - \rightarrow verminderte Teilungsfähigkeit der Zellen, Entstehung von Krebszellen
- bewertete Dosis: $H = w \cdot D$, [H] = 1 Sv = 1 J/kg ("Sievert")

früher 1 rem = 0.01 Sv

• effektive Dosis
$$H_{\text{eff}} = \sum_{T} w_T \cdot H_T$$
, $[H_{\text{eff}}] = \text{Sv}$

- H_T : Äquivalentdosis in Gewebeart T
- w_T : Bewertungsfaktor für Gewebeart T

Biologische Wirkung von Strahlung

	Deterministische Strahlenschäden	Stochastische Strahlenschäden
Beschreibung	Meist unmittelbar auftretende Schäden an Geweben und Organen	Später auftretende Schäden aufgrund von Zellen, deren <u>DNA</u> (Erbmaterial) geschädigt wurde
Ursache des Schadens	Abtötung oder Fehlfunktionen zahlreicher Zellen	Mutationen und nachfolgende Vermehrung von einzelnen mutierten Zellen (Körperzellen oder Keimzellen)
Dosis- Abhängigkeit	Je höher die Strahlendosis, desto schwerer der Strahlenschaden	Je höher die Strahlendosis, desto höher die Wahrscheinlichkeit des Eintretens eines Strahlenschadens
Dosis- Schwellenwert	<u>ca.</u> 500 Millisievert (<u>mSv</u>); beim ungeborenen Kind <u>ca.</u> 50 bis 100 <u>mSv</u>	Nicht vorhanden
Beispiele	Rötungen der Haut, Haarausfall, Unfruchtbarkeit, akute Strahlenkrankheit, Fehlbildungen und Fehlentwicklungen des Gehirns beim Ungeborenen	Krebs, Leukämie, vererbbare Effekte

Biologische Wirkung von Strahlung (2)

Art der Strahlung	Energie- bereich	Strahlungs- wichtungs- faktor $w_{\rm R}$
Photonen (typ. Gammastrahlung, Röntgenstrahlung ^[1])	alle Energien	1
Elektronen und Myonen	alle Energien	1
	< 10 keV	5
	10 – 100 keV	10
Neutronen	0,1-2 MeV	20
	2-20 MeV	10
	> 20 MeV	5
Protonen, außer Rückstoßprotonen	> 2 MeV	5
Alphateilchen, Spaltfragmente, schwere Kerne, Rückstoßkerne	alle Energien	20

Strahlung	gswichtu	ingsfakte	oren na	ch ICRP	60

ICRP = Internationalen Strahlenschutzkommission

Typische Strahlenexposition

Strahlung ist ein Umweltphänomen, an das sich das Leben angepasst hat

- biologische Systeme verfügen über Reparaturmechanismen



Durchschnittliche Strahlenexposition des Menschen in Deutschland

Grenzwerte für Strahlenbelastung

Für die **Strahlenbelastung** verschiedener Bevölkerungsgruppen gelten strenge **Grenzwerte**, s. z.B. Bundesamt für Strahlenschutz

2-3 mSv/a	Durchschnittliche jährliche Strahlenexposition der Bevölkerung in Deutschland aus natürlichen Quellen
2 mSv/a	Durchschnittliche jährliche Dosis einer Person in Deutschland aus künstlichen Quellen, vornehmlich Medizin (Wert für 2015: etwa 1,7 mSv)
10-20 mSv	Typischer Dosisbereich für eine Ganzkörper-Computertomographie eines Erwachsenen
20 mSv/a	Grenzwert (maximal zulässige Dosis) der jährlichen Strahlenexposition für beruflich strahlenexponierte Personen in Deutschland
bis zu 0,1 mSv pro Flug	Dosis durch Höhenstrahlung bei einem Flug von München nach Japan
1 mSv/a	Grenzwert der jährlichen Strahlenexposition für Personen der allgemeinen Bevölkerung
250 mSv	Richtwert für eine Person beim Einsatz lebensrettender Maßnahmen oder zur Vermeidung großer Katastrophen in Deutschland

Grenzwerte für Strahlenbelastung

Für die **Strahlenbelastung** verschiedener Bevölkerungsgruppen gelten strenge **Grenzwerte**, s. z.B. Bundesamt für Strahlenschutz

2-3 mSv/a	Durchschnittliche jährliche Strahlenexposition der Bevölkerung in Deutschland aus natürlichen Quellen
2 mSv/a	Durchschnittliche jährliche Dosis einer Person in Deutschland aus künstlichen Quellen, vornehmlich Medizin (Wert für 2015: etwa 1,7 mSv)
10-20 mSv	Typischer Dosisbereich für eine Ganzkörper-Computertomographie eines Erwachsenen
20 mSv/a	Grenzwert (maximal zulässige Dosis) der jährlichen Strahlenexposition für beruflich strahlenexponierte Personen in Deutschland
bis zu 0,1 mSv pro Flug	Dosis durch Höhenstrahlung bei einem Flug von München nach Japan
1 mSv/a	Grenzwert der jährlichen Strahlenexposition für Personen der allgemeinen Bevölkerung
250 mSv	Richtwert für eine Person beim Einsatz lebensrettender Maßnahmen oder zur Vermeidung großer Katastrophen in Deutschland

Der Umgang mit radioaktiven Präparaten setzt die Teilnahme an einer - regelmäßig zu wiederholenden - Strahlenschutzunterweisung voraus

siehe Leifi Physik - Versuch zur Umweltradiaoktivität

64

1.) Anziehung von ²²²Rn-Zerfallsprodukten durch elektrostatisch aufgeladenen Luftballon



siehe Leifi Physik - Versuch zur Umweltradiaoktivität

65

1.) Anziehung von ²²²Rn-Zerfallsprodukten durch elektrostatisch aufgeladenen Luftballon



2.) nach ca. 10 min Luft entweichen lassen und Ballon auf den Sensor legen



siehe Leifi Physik - Versuch zur Umweltradiaoktivität

 Anziehung von ²²²Rn-Zerfallsprodukten durch elektrostatisch aufgeladenen Luftballon





siehe Leifi Physik - Versuch zur Umweltradiaoktivität

 Anziehung von ²²²Rn-Zerfallsprodukten durch elektrostatisch aufgeladenen Luftballon





Überlagerung der Zerfälle verschiedener Nuklide, daher kein reines Exponentialgesetz !

11.5 Grundlagen der Kernphysik: Nomenklatur

Wir wissen bereits:

Atomkerne bestehen (nur) aus aus Protonen und Neutronen

d. h. die Angabe der Zahl der Protonen und Neutronen charakterisiert einen Kern vollständig.

11.5 Grundlagen der Kernphysik: **Nomenklatur**

Wir wissen bereits:

Atomkerne bestehen (nur) aus aus **Protonen** und **Neutronen**

- d. h. die Angabe der Zahl der Protonen und Neutronen charakterisiert einen Kern vollständig.
- → Nomenklatur:



X: Chemisches Symbol, äquivalent zur Kernladungszahl, d. h. Zahl der Protonen Z 69

A: Massenzahl, A = Z + N, N = Zahl der Neutronen

11.5 Grundlagen der Kernphysik: **Nomenklatur**

Wir wissen bereits:

Atomkerne bestehen (nur) aus aus **Protonen** und **Neutronen**

d. h. die Angabe der Zahl der Protonen und Neutronen charakterisiert einen Kern vollständig.

→ Nomenklatur:



- X: Chemisches Symbol, äquivalent zur Kernladungszahl,
 d. h. Zahl der Protonen Z
- A: Massenzahl, A = Z + N, N = Zahl der Neutronen
- Z bestimmt die Struktur der Elektronenhülle, d.h. die chemischen Eigenschaften
- bei gleichem Z kann es verschiedene Neutronenzahlen N geben; solche Kerne nennt man Isotope
 - Beispiele: ${}_{1}^{1}H$ Wasserstoffkern, Proton
 - $^{2}_{1}\mathrm{H}$ Deuterium (schwerer Wasserstoff)
 - $^4_2\mathrm{He}$ Heliumkern, α -Teilchen
 - $^{12}_{6}\mathrm{C}$ Kohlenstoffkern
 - ${}^{14}_{6}C$ Kohlenstoff-Isotop

Kernreaktionen

Verwende (Z) als Bezeichnung für das chemische Symbol.

Kerne mit ungünstigem Z / N zerfallen in energetisch niedrigere Konfigurationen

Kernreaktionen

Verwende (Z) als Bezeichnung für das chemische Symbol.

Kerne mit ungünstigem Z / N zerfallen in energetisch niedrigere Konfigurationen

•
$$\alpha$$
-Zerfall $^{A}(Z) \rightarrow ^{A-4}(Z-2) + ^{4}He + \Delta E$

Emission eines α -Teilchens
Verwende (Z) als Bezeichnung für das chemische Symbol.

Kerne mit ungünstigem Z / N zerfallen in energetisch niedrigere Konfigurationen

•
$$\alpha$$
-Zerfall $^{A}(Z) \rightarrow ^{A-4}(Z-2) + ^{4}He + \Delta E$

Emission eines α -Teilchens

• β -Zerfall $^{A}(Z) \rightarrow ^{A}(Z+1) + e^{-} + \bar{\nu} + \Delta E$

Emission eines Elektrons + Neutrino, von Pauli postuliertes Teilchen zur "Rettung" vonEnergie- und Impulserhaltung im β-Zerfall Umwandlung Neutron → Proton + Elektron + Antineutrino

Verwende (Z) als Bezeichnung für das chemische Symbol.

Kerne mit ungünstigem Z / N zerfallen in energetisch niedrigere Konfigurationen

•
$$\alpha$$
-Zerfall $^{A}(Z) \rightarrow ^{A-4}(Z-2) + ^{4}He + \Delta E$

Emission eines α-Teilchens

• β -Zerfall $^{A}(Z) \rightarrow ^{A}(Z+1) + e^{-} + \bar{\nu} + \Delta E$

Emission eines Elektrons + Neutrino, von Pauli postuliertes Teilchen zur "Rettung" vonEnergie- und Impulserhaltung im β-Zerfall Umwandlung Neutron → Proton + Elektron + Antineutrino

•
$$\gamma$$
-Zerfall $^{A}(Z)^{*} \rightarrow ^{A}(Z) + \gamma + \Delta E$

Emission eines Photons durch einen angeregten Kern, fast immer auch in Folge eines α - oder β -Zerfalls

Verwende (Z) als Bezeichnung für das chemische Symbol.

Kerne mit ungünstigem Z / N zerfallen in energetisch niedrigere Konfigurationen

•
$$\alpha$$
-Zerfall $^{A}(Z) \rightarrow ^{A-4}(Z-2) + ^{4}He + \Delta E$

Emission eines α-Teilchens

• β -Zerfall $^{A}(Z) \rightarrow ^{A}(Z+1) + e^{-} + \bar{\nu} + \Delta E$

Emission eines Elektrons + Neutrino, von Pauli postuliertes Teilchen zur "Rettung" vonEnergie- und Impulserhaltung im β-Zerfall Umwandlung Neutron → Proton + Elektron + Antineutrino

•
$$\gamma$$
-Zerfall $^{A}(Z)^{*} \rightarrow ^{A}(Z) + \gamma + \Delta E$

Emission eines Photons durch einen angeregten Kern, fast immer auch in Folge eines α - oder β -Zerfalls

•
$$\beta^+$$
-Zerfall $^A(Z) \rightarrow ^A(Z-1) + e^+ + \nu + \Delta E$

Emission eines Positrons + Neutrinos, Protonumwandlung in Neutron

Verwende (Z) als Bezeichnung für das chemische Symbol.

Kerne mit ungünstigem Z / N zerfallen in energetisch niedrigere Konfigurationen

•
$$\alpha$$
-Zerfall $^{A}(Z) \rightarrow ^{A-4}(Z-2) + ^{4}He + \Delta E$

Emission eines α-Teilchens

• β -Zerfall $^{A}(Z) \rightarrow ^{A}(Z+1) + e^{-} + \bar{\nu} + \Delta E$

Emission eines Elektrons + Neutrino, von Pauli postuliertes Teilchen zur "Rettung" vonEnergie- und Impulserhaltung im β-Zerfall Umwandlung Neutron → Proton + Elektron + Antineutrino

•
$$\gamma$$
-Zerfall $^{A}(Z)^{*} \rightarrow ^{A}(Z) + \gamma + \Delta E$

Emission eines Photons durch einen angeregten Kern, fast immer auch in Folge eines α - oder β -Zerfalls

•
$$\beta^+$$
-Zerfall $^A(Z) \rightarrow ^A(Z-1) + e^+ + \nu + \Delta E$

Emission eines Positrons + Neutrinos, Protonumwandlung in Neutron

• Kerneinfang:
$${}^{A}(Z) + e^{-} \rightarrow {}^{A}(Z-1) + \nu + \Delta E$$

Erhaltungssätze bei radioaktiven Zerfällen

77

In Kernreaktionen sind erhalten:

- Energie, Impuls und Drehimpuls (Spin berücksichtigen !)
- Elektrische Ladung
- die sog. "Lepton-Zahl" (d.h. Zahl der geladenen Leptonen & Neutrinos und deren Antiteilchen)
- Nukleonen-Zahl (eigentlich "Baryonenzahl"), d.h. die Gesamtzahl an Protonen und Neutronen ändert sich nicht

Erhaltungssätze bei radioaktiven Zerfällen

78

In Kernreaktionen sind erhalten:

- Energie, Impuls und Drehimpuls (Spin berücksichtigen !)
- Elektrische Ladung
- die sog. "Lepton-Zahl" (d.h. Zahl der geladenen Leptonen & Neutrinos und deren Antiteilchen)
- Nukleonen-Zahl (eigentlich "Baryonenzahl"), d.h. die Gesamtzahl an Protonen und Neutronen ändert sich nicht

Beispiel:

	n -	→ p	e -	ν
Ladung	0	1	-1	0
Spin	1/2	1/2	±1⁄2	∓½
Baryonenzahl	1	1	0	0
Leptonzahl	0	0	1	-1

Ende Vorlesung

und Zeit für Fragen?