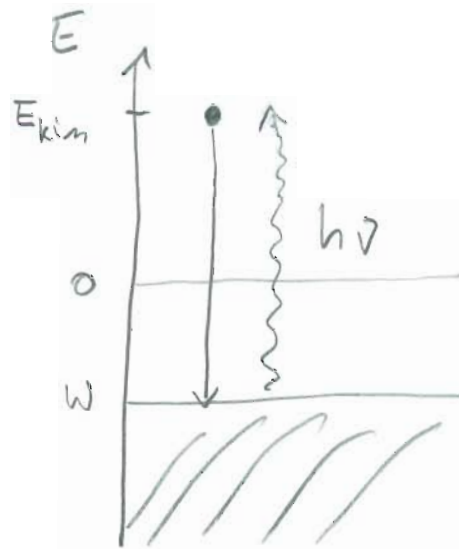
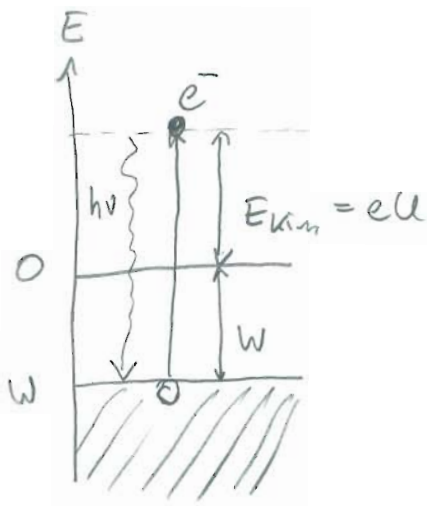


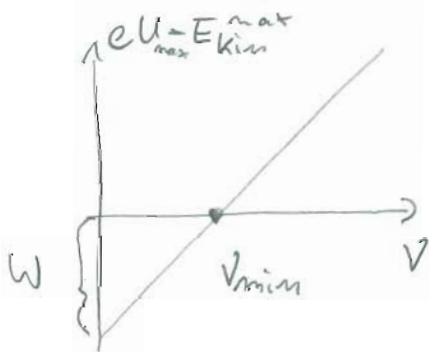
Photo-Effekt und inverser Photo-Effekt:



$$h\nu = W + E_{kin}^{max}$$

- ein Photon löst ein e^- aus Metall aus
- Prozess möglich für

$$h\nu_{min} \geq W$$

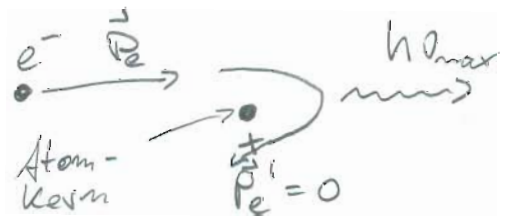


$$\lambda = 600 \text{ nm} \equiv \frac{h\nu}{e} = 2 \text{ eV}$$

→ 1 Photon erzeugt in etwa ein freies e^-

→ Messung einzelner Photonen möglich

- einfallendes e^- erzeugt ein einzelnes Photon der Energie $h\nu_{max}$



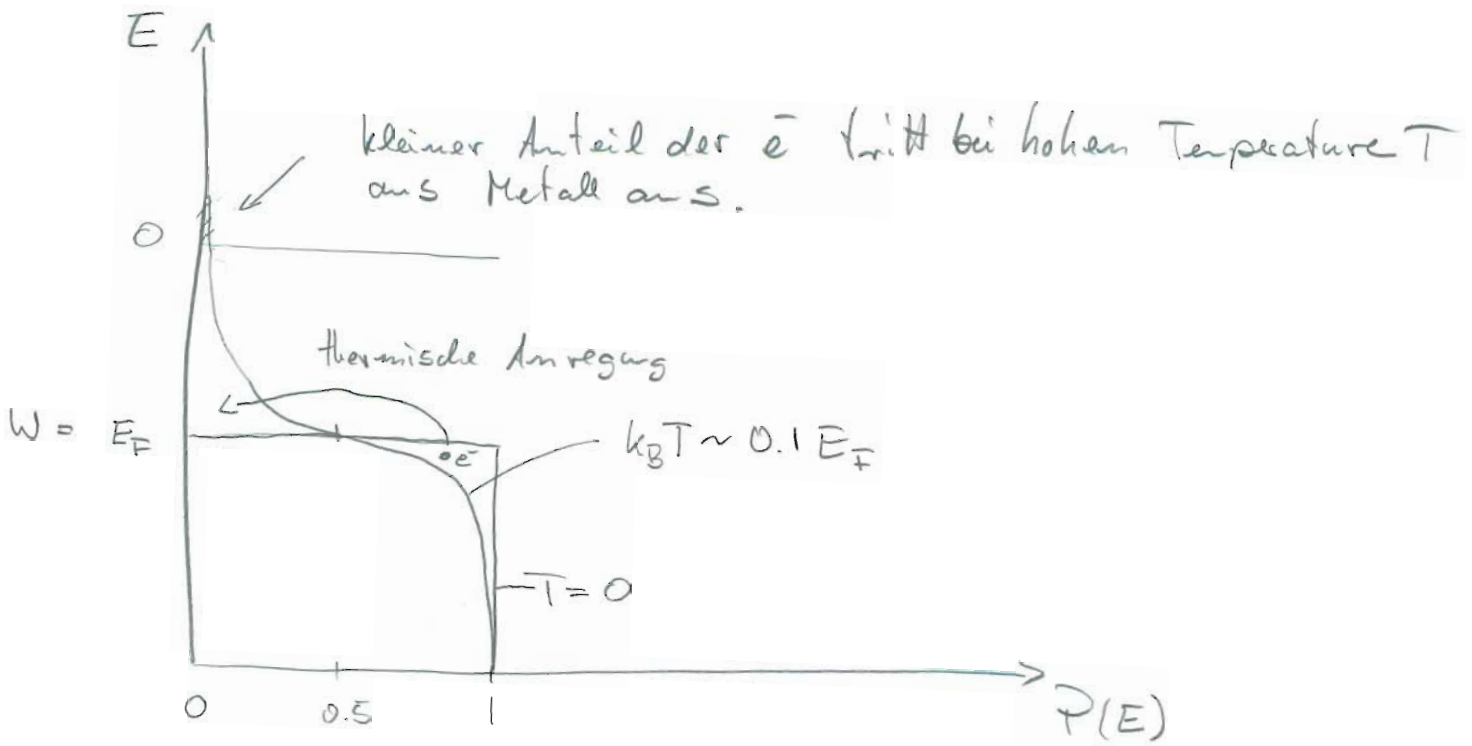
- Bremsstrahlung bei Eintritt im Metall

- behandle $E_{kin} \gg W$

- Erzeugung von hoch-energetischen Photonen

→ mehrere Photonen können von einem hochenergetischen e^- erzeugt werden

Der thermoelektrische Effekt:



Energieverteilung der e^- :

$$P_{FD}(E) = \frac{1}{e^{\frac{E - E_F}{k_B T}} + 1}$$

Fermi-Dirac
Verteilung

für $E \gg E_F$ und große T

$$P_{MB}(E) = e^{-\frac{E - E_F}{k_B T}}$$

$P(E)$: Wahrscheinlichkeitsverteilung der Energie des e^-

Typische Austrittsarbeit von Metallen:

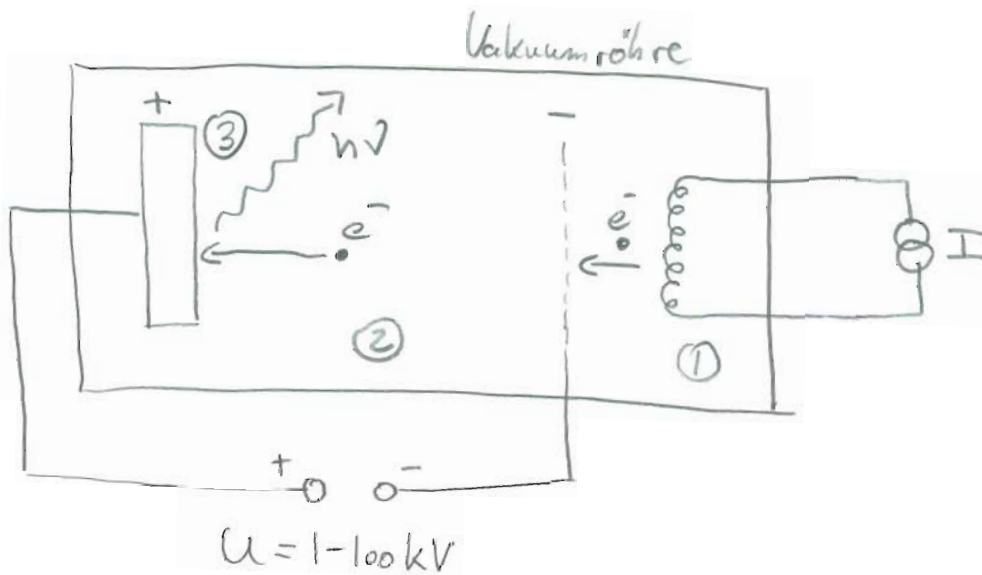
$$W = E_F \sim 2 - 5 \text{ eV}$$

$$\frac{0.1 W}{k_B} \sim 2000 - 10.000 \text{ K}$$

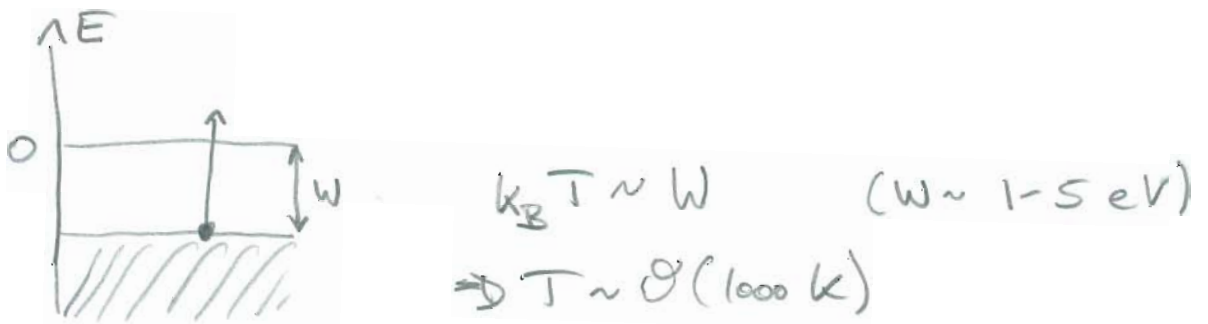
Temperaturen bei thermischer Emission

Der inverse photoelektrische Effekt

①



① Erzeugung freier e^- durch thermoelektrischen Effekt



\Rightarrow starkes Aufheizen eines elektrischen Leiters führt zu e^- Emission

② Beschleunigung der e^- durch große Potentialdifferenz

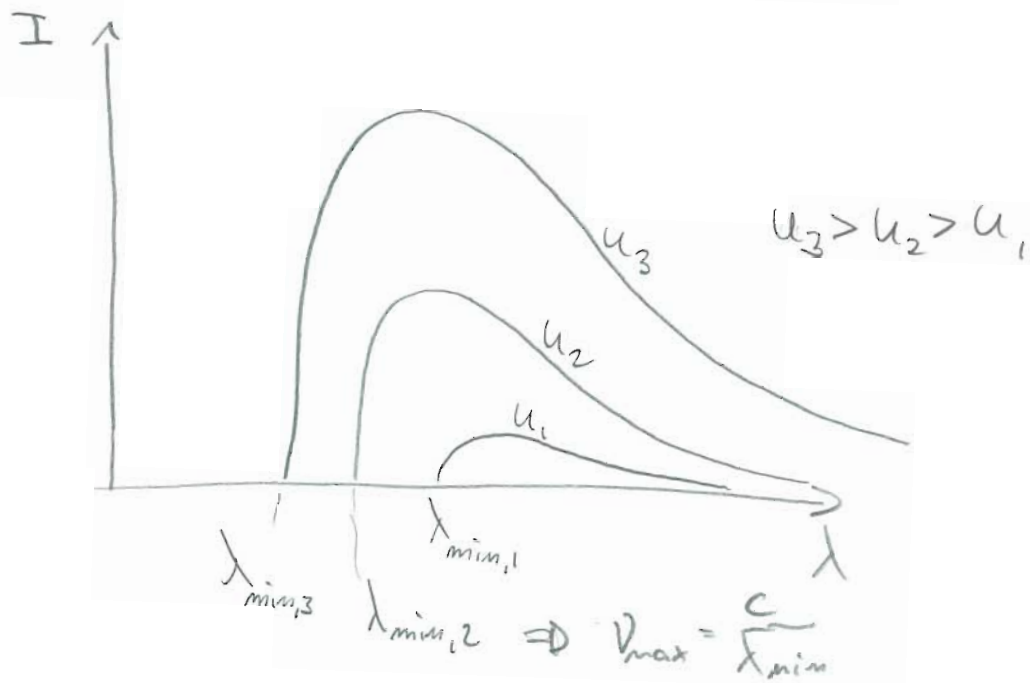
$$E_{\text{kin}} = eU$$

③ Abbremsen der e^- in Anode. Vielfachstreuung der einfallenden e^- an Elektronen und Kernen in der Anode. Erzeugung von Bremsstrahlung mit kontinuierlichem Spektrum.

\Rightarrow Entdeckung des Effekts durch Wilhelm Konrad Röntgen (Nobelpreis 1901)

• Typisches Bremsstrahlungsspektrum

(2)



- höhere Intensität I für höhere eU der Elektronen
- kürzere minimale Wellenlänge der ausgesandten Bremsstrahlung für höhere U
- minimale Wellenlänge λ_{\min} ist materialunabhängig

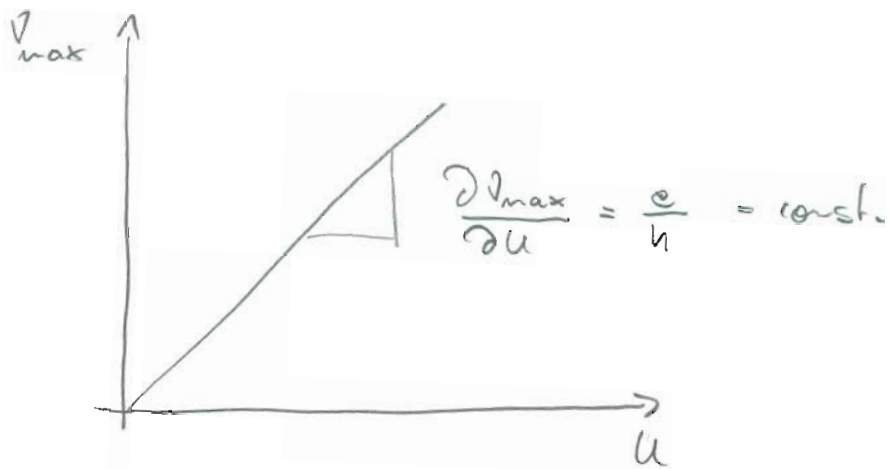
Erklärung der minimalen Wellenlänge λ_{\min} :

$$E_{\text{kin}} = eU = h\nu_{\text{max}} = \frac{hc}{\lambda_{\min}} \quad \text{für } eU \gg W$$

$$\Rightarrow \lambda_{\min} = \frac{hc}{eU}$$

- vollständige Umwandlung der kinetischen Energie eines e^- in Bremsstrahlung durch Erzeugung eines einzelnen Photons

- (5)
- Abhängigkeit der Grenzfrequenz ν_{\max} von der Beschleunigungsspannung U



- linearer Zusammenhang zwischen ν_{\max} und U
- Steigung: $\frac{e}{h}$ bestimmt durch Elektronenladung e und Planck'sche Konstante h

- Typische Wellenlängen der erzeugten Strahlung

$$\lambda_{\min} = \frac{hc}{eU} = 0.01 - 10 \text{ nm}$$

bei $U \sim 100 \text{ kV} - 100 \text{ V}$

- Anwendungen:
 - medizinische Abbildung durch Absorption von Strahlung
 - Untersuchung von Materialeigenschaften in der Festkörperphysik durch Beugung von Strahlung

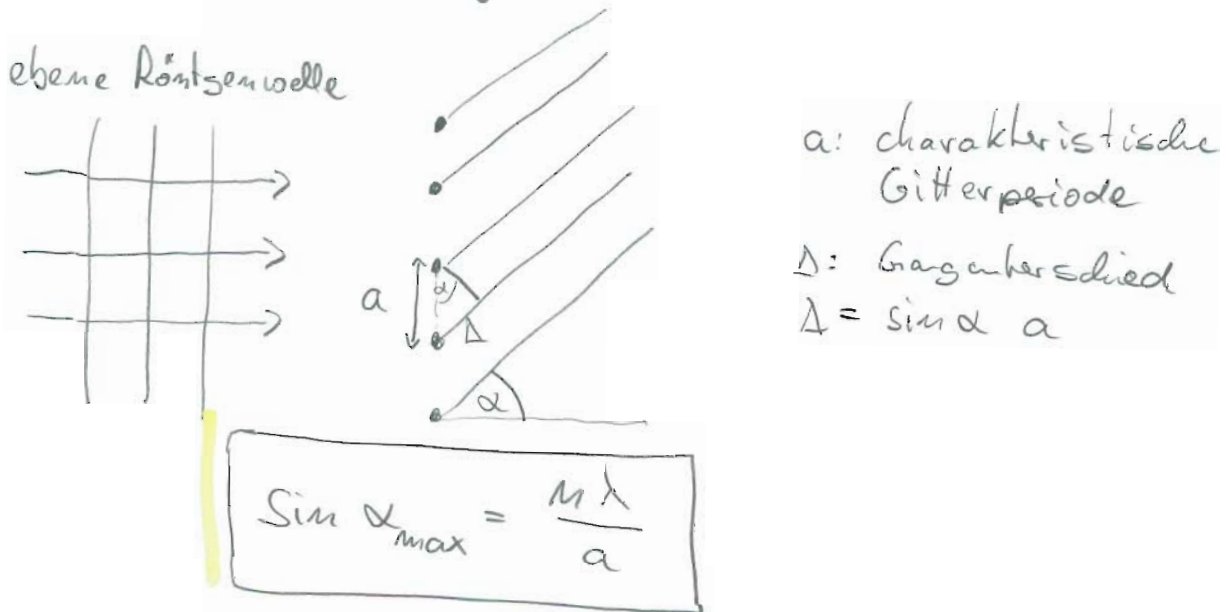
Beugung von Röntgenstrahlung

(4)

- betrachte Welleneigenschaft von Röntgenstrahlung

- Beugung am Gitter

- Bedingung für konstruktive Interferenz am Strichgitter



↳ Beugungswinkel nur dann groß, wenn

$$\frac{n \lambda}{a} \sim 1$$

↳ für Röntgenstrahlen $\lambda \sim 0.01 \text{ nm} - 10 \text{ nm}$
⇒ sehr feine Gitter nötig

↳ oder: betrachte Beugung bei hoher Ordnung n

aber: Intensität nimmt mit Ordnung ab.

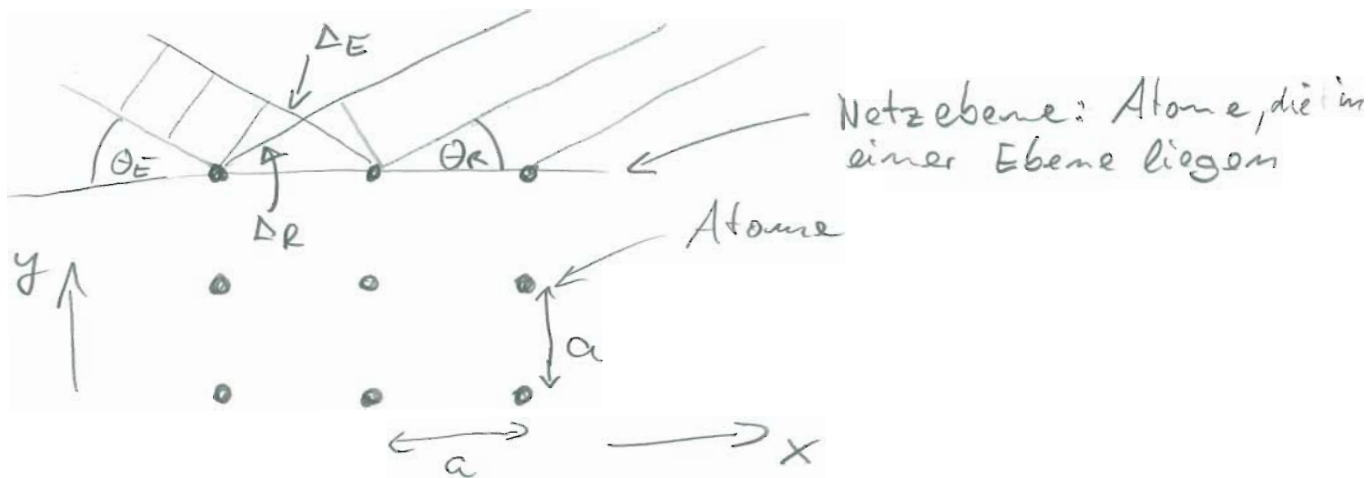
⇒ nutze natürliche Gitter mit $a \sim \lambda$

↳ Einkristalle

Biegung am kubischen Kristallgitter

⑤

• Beispiel: NaCl



- elektromagnetische ebene Welle fällt unter Winkel θ_E ein
- Atome werden kohärent (mit fester Phasenbeziehung) zu Schwingungen angeregt und senden Kugelwellen aus (Huygens)

• Kriterien für konstruktive Interferenz am Kristallgitter

① Konstruktive Interferenz innerhalb einer Netzebene

$$\Delta_E = \sin \theta_E a = \Delta_R = \sin \theta_R a$$

$$\Rightarrow \boxed{\theta_E = \theta_R} \quad \begin{array}{l} \text{Einfallswinkel} \\ = \text{Ausfallswinkel} \end{array}$$

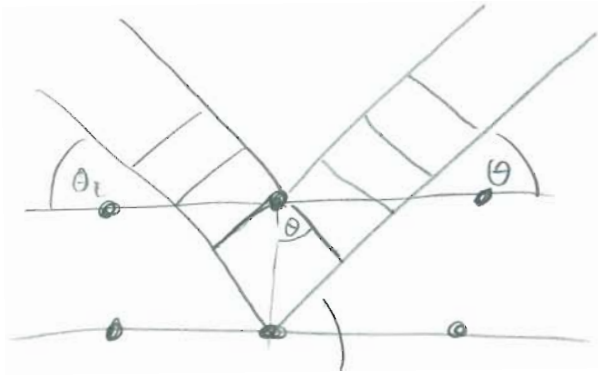
$$\text{für } \lambda_E = \lambda_R$$

\Rightarrow d.h. bei elastischer Streuung der Strahlung an festem Atom.

\Rightarrow Wellenlänge der gestreuten Strahlung ändert sich nicht!

② konstruktive Interferenz zwischen verschiedenen Netzebenen

⑥



$$\Delta = \sin \theta a$$

$$2\Delta = 2 \sin \theta a = n\lambda$$

$$\Rightarrow \boxed{\sin \theta_{\max} = \frac{n\lambda}{2a}}$$

Bragg'sche Interferenzbedingung an einer Schar von parallelen Netzebenen mit Abstand a .

Inwendung:

- Bestimmung des Netzebenenabstands a im Kristallen (bekanntes λ).
- Bestimmung der Wellenlänge λ von Röntgenstrahlung bei bekanntem a .

\Rightarrow Röntgenstrahlen zeigen Welleneigenschaften!