# F-Praktikum: Elektrolumineszenz-Spektroskopie

Ch. Egerland<sup>1,\*</sup>, M. Pfeifer<sup>1,†</sup>

<sup>1</sup> Humboldt-Universität zu Berlin, Institut für Physik (Versuchsdatum: 06.07.2017)

Untersucht wird das Lumineszenzspektrum einer InGaP-Photodiode im Temperaturbereich zwischen 80 K und 255 K. Die Fluoreszenzmessung wird mithilfe eines Czerny-Turner-Spektrometers und einer Photomultiplier-Tube realisiert. Wir treffen Aussagen über den Verlauf des Spektrums, die Temperaturabhängigkeit des Lumineszenzpeaks, den thermischen Einluss auf die integrierte Peakintensität und wir geben eine Abschätzung für die Aktivierungsenergie von InGaP an.

### I. THEORIE

Unter Lumineszenz versteht man Strahlung, die beim Übergang eines Systems von einem angeregten Zustand in einen niederenergetischen Zustand emittiert wird. Bei Halbleitern lassen sich diese Übergänge mit dem Bändermodell beschreiben. So finden die elektronischen Übergänge vor allem aus dem Leitungsband ins Valenzband statt, so dass bei Anregung des Materials mit ausreichend Energie  $(E > E_g)$  Lumineszenzphotonen mit einer der Bandlücke entsprechenden Frequenz erzeugt werden (direkter Übergang).

Es gibt verschiedene Rekombinationswege für ein sich im angeregten Zustand befindlichendes System (s. Abb. 1) [1]. Liegt ein dotierter Halbleiter vor, speziell z.B. eine Heterostruktur mit pn-Übergang, gibt es im Bereich zwischen Leitungs- und Valenzband Donator- (knapp unter Leitungsbandkante) und Akzeptorzustände (knapp über der Valenzbandkante). Ebenfalls für die Lumineszenz relevant sind sog. Exzitonen-Zustände (gebundene Elektron-Loch-Paare). Bei guter Kühlung (wenig thermischer Anregung) sind neben dem direkten Übergang (LB $\rightarrow$ VB) daher auch andere Übergänge, z.B. Exzitonen-Rekombination, Übergänge vom Donatorzum Akzeptorniveau (D,A) oder ins Valenzband (D,h) sichtbar.

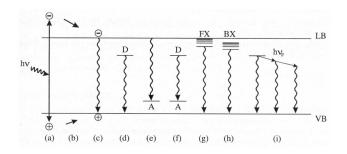


Abbildung 1. Lumineszenz-relevante elektronische Übergänge: a) Anregung, b) Relaxation im Band, c) (e,h)-Übergang, d) (D,h)-Übergang, e) (e,A)-Übergang, f) (D,A)-Übergang, g) Rekombination freier Exzitonen; aus: [1]

### II. EXPERIMENT

Der Versuchsaufbau ist schematisch in Abbildung 2 dargestellt. Die Anregung der InGaP-Diode erfolgt durch Anlegen einer Spannung mittels einer externen Versorgung, die einen konstanten Strom von  $I=30\mu\mathrm{A}$  liefert. Dazu sind die elektrischen Verbindungen bereits an der Probe angebracht. Diese befindet sich in einem evakuierten ( $p\sim2$  Pa) und auf 80 K Stickstoff-temperierten Kryostaten. Die Temperaturmessung erfolgt durch einen Sensor, der möglichst nahe an der Probe platziert wurde.

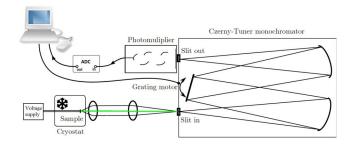


Abbildung 2. Versuchsaufbau, aus: [2]

Die durch Rekombination entstandenen Photonen gelangen zunächst durch eine Kollimatorlinse, gefolgt von einer Linse zur Strahlfokussierung und treffen dann auf ein Czerny-Turner-Monochromator. Durch die Beweglichkeit des Gitters im Monochromator (Schrittmotorsteuerung) können verschiedene Spektralbereiche selektiert werden, deren Intensität anschließend in einem Photomultiplier (PMT) gemessen wird. Dieser arbeitet mit einer Beschleunigungsspannung von  $U_{PMT} = 2,2 \text{ kV}.$ Zwecks Maximierung des Signal-Rausch-Verhältnisses wurde die PMT ebenfalls gekühlt (Peltierelement mit Wasserkühlung). Das Signal der Photonenvervielfachers gelangt dann über einen Analog-Digital-Wandler zum Computer, der die Messsignale zusammen mit der Schrittmotorposition des Monochromators abspeichert und zu einem Energiespektrum verarbeitet.

 $<sup>^{*}</sup>$  Email: egerlanc@physik.hu-berlin.de

<sup>†</sup> Email: mpfeifer@physik.hu-berlin.de

#### III. DATEN UND ANALYSE

Um eine bessere Einordnung der Ergebnisse zu ermöglichen, wird zunächst die temperaturabhängige Lage des Lumineszenzpeaks (entspricht Größe der Bandlücke) mithilfe der empirischen Varshni-Formel theoretisch berechnet:

$$E_q(T) = 1,351+0,643x+0,786x^2 \text{ (eV)}, T = 300 \text{ K} (1)$$

Dazu wurde die vereinfachende Annahme getroffen, dass die Zusammensetzung des  ${\rm In}_x{\rm Ga}_{1-x}{\rm P}$  auf Gitteranpassung an GaAs optimiert wurde. Der unter dieser Voraussetzung von uns berechnete, optimale Wert ist x=0.515. Daraus folgt durch, mit x gewichteter, Mittelung der Bandlücken von Indium und Gallium und 1 eine theoretische Bandlückenenergie von

$$E_{q,th} = 1.89 \text{ eV bei } T = 300 \text{ K}$$
 (2)

Das entspricht einer zu erwartenden Wellenlänge von 656,52 nm.

Aufgrund der Temperaturdifferenz-bedingten Deformation und der endlichen Ausdehnung des Halbleitermaterials führt eine Erwärmung des Kristalls in der Theorie zu einer Verkleinerung der Bandlücke. Eine erneute gewichtete Mittelung der Bandlückenenergien von InP und GaP bei  $T=80~\mathrm{K}$  liefert zusammen mit 2 die erwartete Energieverschiebung von InGaP zwischen  $T=80~\mathrm{K}$  und  $T=300~\mathrm{K}$ :

$$\Delta E_g = 0,05948 \text{ eV}$$

$$\Delta \lambda = 20.0 \text{ nm}$$
(3)

hier steht noch theoretischer text .. dolor doloris du weißt schon Lorem ipsum dolor sit amet, consectetur adipiscing elit. Nam id facilisis ligula, a ultrices nibh. Nullam suscipit tellus nec mauris fermentum, ornare luctus neque tincidunt. Aenean commodo tincidunt varius. Phasellus faucibus metus non erat consectetur bibendum. Duis et luctus risus, at egestas justo. Nunc eleifend lacus ac laoreet scelerisque. Aenean cursus dignissim magna in ultrices. In eget nisl quis nisi.

Die bei verschiedenen Temperaturen aufgenommenen Spektren wurden einem Gauß- bzw. Doppelgaußfit unterzogen (Matlab) und sind in Abbildung 3 dargestellt. Deutlich zu erkennen ist die Peakverbreiterung und die Abnahme der Lumineszenzintensität bei steigenden Temperaturen. Oberhalb von ca. 165 K ist ein Verschmieren der linken Peakhälften hin zu kürzeren Wellenlängen zu erkennen.

In den Abbildungen 4 & 5 sind die Temperaturabhängigkeiten der Bandlückenenergie und der entsprechenden Wellenlänge dargestellt. Zu erkennen ist eine deutliche Verkleinerung der Bandlücke, d.h. eine Rotverschiebung des Signals, bei steigenden Temperaturen. Die Rotverschiebung konnte auch durch direkte Beobachtung festgestellt werden.

Die integrierten Intensitäten der Spektrallinien sind in Abb. ?? dargestellt.

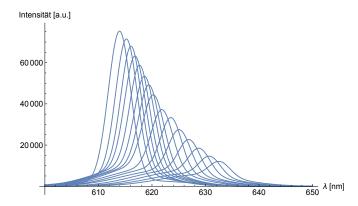


Abbildung 3. (1,2-fach) gauß-gefittete Lumineszenzspektren von InGaP zwischen  $80~{\rm K}$  und  $250~{\rm K}$  (vlnr)

Lorem ipsum dolor sit amet, consectetur adipiscing elit. Nam id facilisis ligula, a ultrices nibh. Nullam suscipit tellus nec mauris fermentum, ornare luctus neque tincidunt. Aenean commodo tincidunt varius. Phasellus faucibus metus non erat consectetur bibendum. Duis et luctus risus, at egestas justo. Nunc eleifend lacus ac laoreet scelerisque. Aenean cursus dignissim magna in ultrices. In eget nisl quis nisi.

#### IV. SCHLUSSFOLGERUNG

Schlussofigerung, sollten wir mal was von nem Buch oder so entnehmen nutzen wir:

Ein Zitat mit Referenz auf das Buch[?]

Lorem ipsum dolor sit amet, consectetur adipiscing elit. Nam id facilisis ligula, a ultrices nibh. Nullam suscipit tellus nec mauris fermentum, ornare luctus neque tincidunt. Aenean commodo tincidunt varius. Phasellus faucibus metus non erat consectetur bibendum. Duis et luctus risus, at egestas justo. Nunc eleifend lacus ac laoreet scelerisque. Aenean cursus dignissim magna in ultrices. In eget nisl quis nisi.

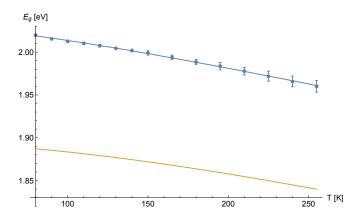


Abbildung 4. Temperaturabhängigkeit der Bandlückenenergie

Hier mal noch Beispiele wie man Gleichungen richtig referenziert, siehe Gleichung. 4 :

$$\chi_{+}(p) \lesssim \left[2|\mathbf{p}|(|\mathbf{p}|+p_z)\right]^{-1/2} \begin{pmatrix} |\mathbf{p}|+p_z\\ px+ip_y \end{pmatrix}$$
(4)

Oder auch in der Zeile:  $\vec{\psi}_1 = |\psi_1\rangle \equiv c_0|0\rangle + c_1|1\rangle\chi^2 \approx \prod_i \sum_{\sigma_i} \left[\frac{y_i - f(x_i)}{\sigma_i}\right]^2 |\psi_1\rangle \sim \lim_{\mu \to \infty} p(x;\mu) \geq \frac{1}{\sqrt{2\pi\mu}} e^{-(x-\mu)^2/2\mu} P(x) \ll \int_{-\infty}^x p(x') dx' a \times b \pm c \Rightarrow \nabla \hbar.$ 

Manchmal auch über mehr als eine Zeile, siehe Equation 5:

$$\sum |M_g^{\text{viol}}|^2 = g_S^{2n-4}(Q^2) N^{n-2}(N^2 - 1) \times \left(\sum_{i < j}\right) \sum_{\text{perm}} \frac{1}{S_{12}} \frac{1}{S_{12}} \sum_{\tau} c_{\tau}^f.$$
 (5)

Natürlich gibts auch die guten alten subequations wie (6a) und (6b):

$$\left\{abc123456abcdef\alpha\beta\gamma\delta1234556\alpha\beta\frac{1\sum_{b}^{a}}{A^{2}}\right\} \tag{6a}$$

$$\mathcal{M} = ig_Z^2 (4E_1 E_2)^{1/2} (l_i^2)^{-1} (g_{\sigma_2}^e)^2 \chi_{-\sigma_2}(p_2)$$

$$\times [\epsilon_i]_{\sigma_1} \chi_{\sigma_1}(p_1).$$
(6b)

Tabelle I:

Tabelle I. Eine Tabelle mit Fußnoten

	$r_c$ (Å)	$r_0$ (Å)	$\kappa r_0$		$r_c$ (Å)	$r_0$ (Å)	$\kappa r_0$
Cu	0.800	14.10	2.550	$\mathrm{Sn^a}$	0.680	1.870	3.700
Ag	0.990	15.90	2.710	$\mathrm{Pb^{a}}$	0.450	1.930	3.760
$\mathrm{Tl}$	0.480	18.90	3.550				

<sup>&</sup>lt;sup>a</sup> Entnommen aus Ref. [?].

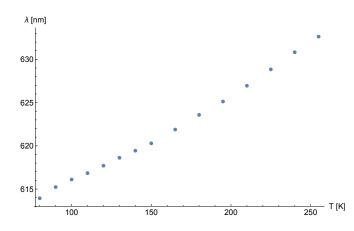


Abbildung 5. Temperaturabhängigkeit der Lum.-Wellenlänge

<sup>[1]</sup> Prof. Dr. Thomas Wichert, Photolumineszenz-Spektroskopie an Halbleitern, Universität des Saarlandes [2006]

<sup>[2]</sup> FET Group, Benutzerhandbuch Elektrolumineszenz-Spektroskopie, Humboldt-Universität zu Berlin

<sup>[3]</sup> Autor, Titel, Verlag, [1945]

<sup>[4]</sup> Autor, Titel, Verlag, [1945]

## Anhang A: Sonstiges

Hier sehen wir einen Beispiel Anhang und so könnte man Code in Latex einbinden:

- > mkdir ~/8.13
  > mkdir ~/8.13/papers
  > mkdir ~/8.13/papers/template
- > cd ~/8.13/papers/template