## **SS2021**

# PPBphys1 Protokoll SP

Charlotte Geiger - Manuel Lippert - Leonard Schatt

Gruppe 4



# Informationen

Versuchstag 24. März 2021

Versuchsplatz NWII | 2.1.02.671

Betreuer Uwe Gerken

Gruppen Nr. 4

Auswertperson Leonard Schatt

Messperson Charlotte Geiger

Protokollperson Manuel Lippert

# Inhaltsverzeichnis

1	Einleitung	5						
2	Fragen zur Vorbereitung	6						
	2.1 Teilaufgabe 1	6						
	2.2 Teilaufgabe 2							
	2.3 Teilaufgabe 3	8						
	2.4 Teilaufgabe 4	8						
	2.5 Teilaufgabe 5	9						
	2.6 Teilaufgabe 6							
3	Messprotokoll	12						
4	Auswertung und Diskussion         4.1 Teilauswertung X	<b>20</b> 20						
5	Fazit	21						
Α	Append A							
	A.1 Teilanhang X	22						
Lit	teraturverzeichnis	23						

## 1 Einleitung

Oft fragt man sich, woher wissen bestimmte Wissenschaftler Tatsachen, beipielsweise wie warm oder kalt es auf anderen Planeten ist und aus was ihre Atmosphäre ist. Dadurch können sie Aussagen über die Bewohnbarkeit und das vorkommen von Wasser auf dem Planeten machen. Dies verwundert so manchen vielleicht, da Wissenschaftler ja nicht auf jeden Planeten einen kleinen Roboter geschickt haben können - vorallem wenn sie außerhalb unserers Sonnensystems liegen.

Die einfache Antwort auf diese Frage ist Spektroskopie. Man muss nicht an einem Ort gewesen sein um Aussagen über ihn treffen zu können. Oft genügt die emittierte Strahlung, um einen weitreichenden Einblich in die dortigen Gegebenheiten zu bekommen. Wenn man beispielsweise charakteristische Spektren aus der empfangenen Strahlung herausfiltern kann, ist es möglich detaillierte Aussagen über die Zusammensetzung der Materie zu machen.

In diesem Versuch werden wir einen etwas einfacheren Sachverhalt behandeln, um ein erstes Gefühl für die Spektroskopie zu bekommen. Wir werden das Spektrum einer Quecksilber-Dampflampe analysieren. Dabei wird uns wieder klar, wie vorsichtig man bei Phänomenen mit EM-Wellen sein muss, da sonst ungewollte Beugungseffekte auftreten, an die man nicht gedacht hat. Dabei werden wir mit Hilfe eines Blazegitters das Spektrum unserer Lampe zerlegen.

## 2 Fragen zur Vorbereitung

#### 2.1 Teilaufgabe 1

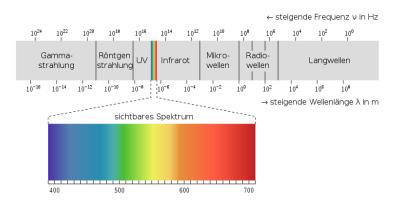


Abbildung 2.1: Versuchsaufbau

- Gammastrahlung: Gammastrahlung entsteht bei Radioaktiven zerfällen, wie beispielsweise Selen mit der Nuklidzahl 70. Detektieren kann man die Strahlung mit einer Nebelkammer oder einem Geiger-Müller-Zählrohr.
- Röntgenstrahlung: Diese Strahlung wird in der Medizin und in der Industrie viel eingesetzt zur Untersuchung von Materialen. Die Röntgenstrahlungwird dabei in einer Röntgenröhre durch das abbremsen von schnellen Elektronen erzeugt. Man kann die Strahlung durch Fotoplatten nachweisen.
- UV: UV-Strahlung entsteht in der Sonne. Sie ist noch hochenergetisch genug um erbgutschädigend zu wirken. Man kann sie mir Fotoplatten oder über den Fotoeffekt nachweisen.
- Sichtbares Licht: Dieses wird von der Sonne emmitiert. Nachweisen kann man es mit der Sonne oder einem Fotowiderstand und einem entsprechendem Messgerät.
- Infrarot: Infrarotstrahlung entsteht auch in der Sonne. Man kann sie durch thermische Detektoren wie Bolometer nachweisen.
- Mikrowellen: Die wohl bekannteste technische Anwendung ist der "Mikrowellenherd". Dort werden die Wellen durch einen Magnetron erzeugt. Nachweisen kann man sie mit einer passenden Antennen und einem Messgerät. Die länge der Antenne muss zur Welle passen.

- Radiowellen: Diese könne naturlich entstehen. Dort werden sie duch die Temperatur der Atmosphäre selbst erzeugt. Detektieren kann man die Wellen mit einer passenden Dipolantenne.
- Langwellen: Langwellen können von Langwellensendern gesendet werden. Empfangen kann man sie mit einer passenden Dipolantenne.

#### 2.2 Teilaufgabe 2

Wenn man nur die Wärmestrahlung betrachtet, sieht man kontinuierliche Spekteren. Dies ändert sich, wenn man nur einzelne Atome, beziehungsweise Gase von Atomen betrachtet. Bei diesen kann man im Spektrum klar voneinander getrennte Linien sehen. Diese Linien nennt man Spektrallinien.

Sie kommen zustande, weil in Atomen die Absorbtion und Emmission von elektronagnetischen Wellen nicht kontinuierlich erfolgt. Die Energienniveaus der Atome sind diskret und somit sind auch die emitierten Wellenlängen diskret.

Das die Spektrallinien nicht monochromatisch sind lässt sich mit unterschiedlichen Argumenten erklären. Mit Hilfe der Quantenmachanik lassen sich folgende Aussagen treffen. Die Energie-Zeit-Unschärfe folgt aus der Unschärferelation der Quantenmechanik. Da die Operatoren für Energie und Zeit nicht kommutieren, muss das Folgende gelten.

$$\Delta E \Delta t \geqslant \frac{1}{2} [\hat{H}, \hat{T}] = \frac{\hbar}{2} \tag{2.1}$$

Nehmen wir nun Gleichheit der linken und rechten Seite an und nennen

$$\Delta E = \frac{\Gamma}{2}$$

die Halbwertsbreite. Dann folgt:

$$\Delta E = \frac{\Gamma}{2} = \frac{\hbar}{2T} \tag{2.2}$$

wobei die Lebensdauer des Teilchens

$$\mathcal{T} = \Delta t$$

hier folgendermaßen angenommen wird.

Man sieht sehr schön dass eine unendlich scharfe Spektrallinie zu Widersprüchen führen würde, wie beispielsweise:

$$\lim_{\Delta E \to 0} \implies \mathcal{T} \longrightarrow \infty \tag{2.3}$$

Diese Behauptung wiederspricht jedoch dem Experiment und ist somit falsch.

## 2.3 Teilaufgabe 3

Wie bei jeder Gasentladungslampe beruht der leuchtproszess der Quecksilberdampflampe auf der Ionisation der Quecksilberatome. Den Quecksilber ist noch ein Edelgas beigemischt, welches die Zündung der Lampe erleichtert. Das Leuten entsteht dabei nicht wie bei herkömmlichen Lampen durch einen glühenden Draht, sonder durch die Anregung der Quecksilberatome. Dies geschieht durch SStöße"der Atome mit Elektronen, welche durch das Gas geleitet werden. Die angeregten Atome emitierten bei ihrem zurückkehren in den Grundzustand elektromagnetische Wellen. Diese sind bei Quecksilberlampen im UV-Bereich, welcher ungesund für Menschen ist.

Hier eine Liste der sieben hellsten Spektrallinien in Bereich 300 bis 900 nm.

- 404,65 nm (violett)
- 407,78 nm (voilett)
- 435,83 nm (blau)
- 546,07 nm (grün)
- 576,95 nm (gelb-orange)
- 579,06 nm (gelb-orange)
- 614,95 nm (rot)

Außerdem exisiert noch eine Schwache Linie bei 491,60 nm.

## 2.4 Teilaufgabe 4

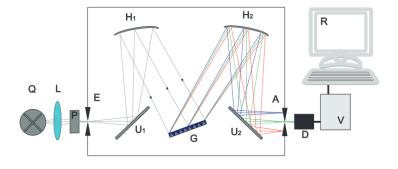


Abbildung 2.2: Versuchsaufbau

Die Sammellinse und der Eintrittsspalt müssen nach der Abbildungsgleichung

$$\frac{1}{f} = \frac{1}{g} + \frac{1}{b} \tag{2.4}$$

so weit entfernt sein, dass der Brennpunkt im Spalt selbst liegt. In der Abbildungsgleichung bezeichnet b den Abstand vom Bild zur Linse und g den Abstand vom Gegenstand zur Linse. f ist die Brennweite. Bei

$$\Rightarrow b = \left(\frac{1}{f} - \frac{1}{g}\right)^{-1} \tag{2.5}$$

ist dies der Fall. Die Sammellinse sollte also um b vom Eintrittsspaltentfernt sein.

Der Hohlspiegel fungiert in diesem Aufbau wie eine Linse. Damit die Strahlen, welche über einen Spiegel umgeleitet werden, nach dem Spiegel parallel liegen, muss der Eintrittsspalt genau in der Brenneben liegen. Der Abstand zwischen Eintrittsspalt und Hohlspiegel muss also  $f_{Spiegel}$  sein.

Beim zweiten Spiegel ist die Argumentation die Selbe, nur in die andere Richtung. Deswegen ist der Abstand zwischen Hohlspiegel und Austrittsspalt  $f_{Spiegel}$ .

#### 2.5 Teilaufgabe 5

Das spektrale Auflösungsvermögen des Monokromators lasst sich in zweit Teile aufteilen. Der eine Teil  $\Delta \lambda_s$ , welcher von den Spalten herrührt und den Teil  $\Delta \lambda_G$ , welcher vom Gitter erzeugt wird.

 $\Delta \lambda_S$  weiderum lässt sich in die Teile  $\Delta \lambda_{S_{ein}}$  und  $\Delta \lambda_{S_aus}$  unterteilen, welche jeweils zu Eingangs- bzw. Ausgangsspalt gehören.

$$\Delta \lambda_S = \sqrt{(\Delta \lambda_{S_{ein}})^2 + (\Delta \lambda_{S_{aus}})^2} = \frac{b}{f} \sqrt{(s_{Ein})^2 + (s_{Aus})^2}$$
 (2.6)

Hier ist b die Gitterkonstante, f die Brennweite des Hohlspiegel und  $s_{Ein/Aus}$  die Spaltbeite des Ein-/Ausgangsspaltes.

Dieser Linienbreite  $\Delta \lambda$  ist in unserem Fall:

$$\Delta \lambda_s = \frac{\frac{1}{1200 \frac{1}{mm}}}{80mm} \sqrt{2} * 20\mu m = 294, 6nm \tag{2.7}$$

 $\Delta \lambda_G$  ist in diesem Fall:

$$\Delta \lambda_G = \frac{\lambda}{kN} = \frac{546nm}{1 \cdot 58mm \cdot 1200 \frac{1}{mm}} = 0.00784nm \tag{2.8}$$

Die beiden Werte liegen Größenordnungen außeinander.

$$\Rightarrow \Delta \lambda_M \simeq \Delta \lambda_s = 294,6nm \tag{2.9}$$

## 2.6 Teilaufgabe 6

Um eine Faltung zu berechnen gibt es mehrere Möglichkeiten. Ein Lösung ist es den Faltungsatz zu verwenden. Dieser besagt, dass bei Funktionen f und g im Ortsraum mit den zugehörigen Funktionen  $\tilde{f}$  und  $\tilde{g}$  im Fourierraum gilt:

$$f * g = \mathfrak{F}^{-1}(\tilde{f} \cdot \tilde{g}) = g * f \tag{2.10}$$

Dieses Vorgehen ist aber manchmal etwas umständlich. In einfacheren Fällen wie diesem hier ist eine graphischen Lösung einfacher. Bei dieser Zeichet man die Graphen beider Funktionen. Dann spiegelt man den zu verknüfenden Graphen an der y-Achse und ßchiebt "diesen dann über den ersten Graphen. Die Fläche die sie sich überschneiden ist dann die Funktion  $f \ast g$ .

In diesem Fall nehmen wir zwei Rechtecksfuntionen mit Höhe eins und Breite a bei Rechteck 1 und b bei Rechteck 2. Die beiden Rechtecke sind Achsensymetrisch bezüglisch der y-Achse. Jetzt können zwei Fälle Auftreten:

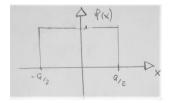


Abbildung 2.3: Skizze von f

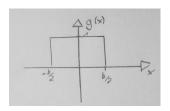


Abbildung 2.4: Skizze von g

• Fall 1: a = b

In diesem Fall entsteht ein perfektes Dreieck, da nur in einem Punkt die volle Fläche erreicht ist. Die maximale Überschneidung der beiden Graphen ist daher  $a \cdot 1 = a$ .

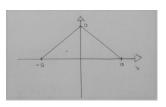


Abbildung 2.5: Skizze von f \* g mit a = b

• Fall 2: a' > b' Diesmal sind die beiden Dreieck nicht Deckungsgleich. Deshalb ist die maximale Überschneidung hier nur  $b' \cdot 1 = b'$ . Es ist also kein Dreieck wie in Abbildung 2.5, sondern dem Dreieck wurde seine Spitze abgeschnitten.

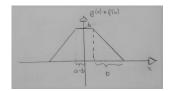


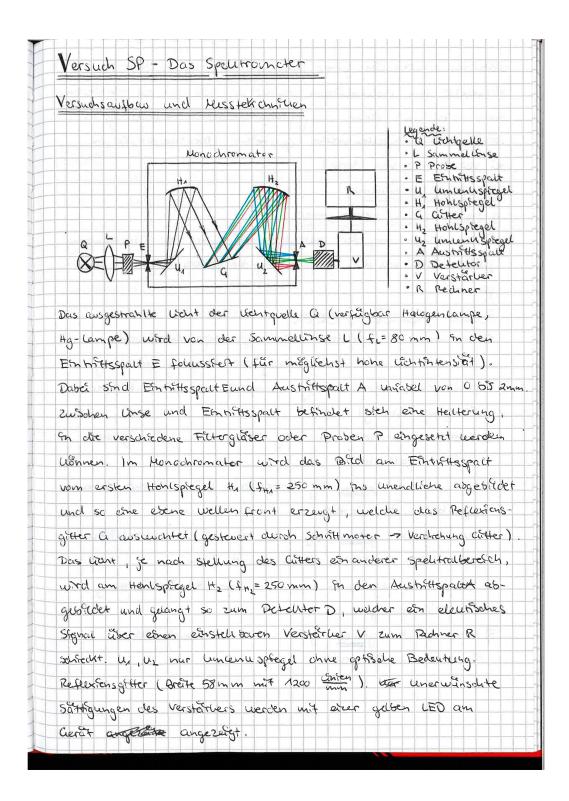
Abbildung 2.6: Skizze von f \* g mit b < a

• Fall 3: a'' < b'' Dieser Fall ist identsich zu Fall zwei, da man O.b.d.A. a'' und b'' vertauschen kann laut Gleichung 2.10. Das heißt, in diesem Fall erhält man wieder ein angeflachtes Dreieck.

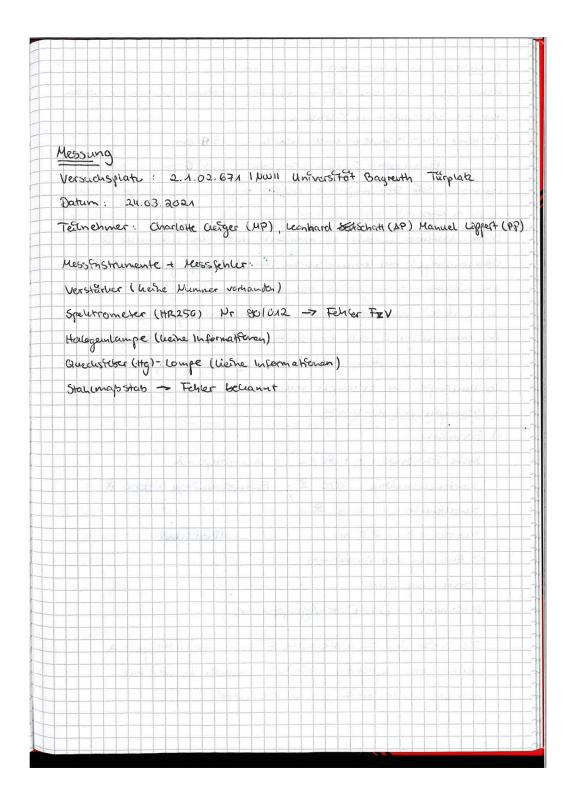
An dieser Stell sieht man, dass es sinvoll ist die Eingangs- und Ausgangsspaltbreite gleich zu wählen, da man dann den größten "Peak"bekommt. Wenn man sie nicht gleichgroß wählt schneidet es einem den höchsten Ausschlag ab, was schlecht für die Messung ist. Man sollte jedoch die Spalte nicht zu klein machen, da dann die Intensität nach den Spalten nachlässt.

# 3 Messprotokoll

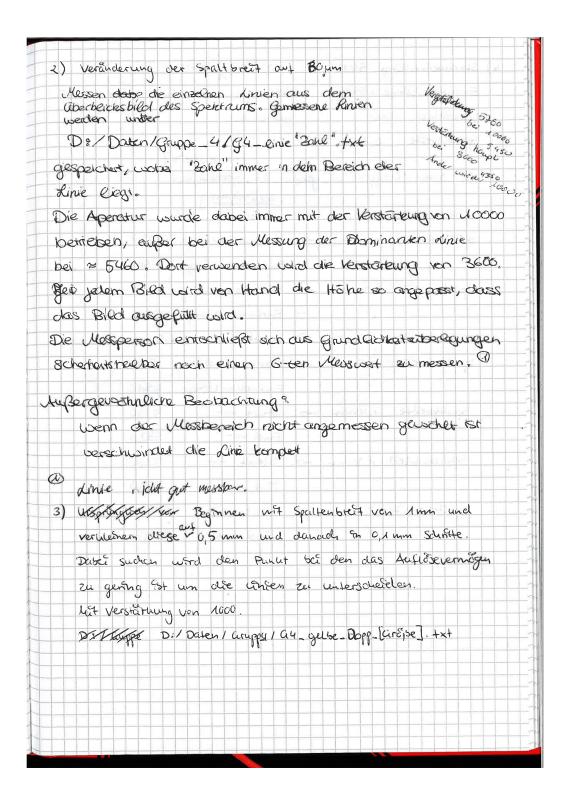
Das Messprotokoll wurde am Versuchstag handschriftlich erstellt und hier als PDF-Datei eingefügt. Dabei wurden Durchführung und Aufbau schon vorher in dieses Dokument beschrieben, je nachdem. test



Westeristen & wird ein gelber wanten filter (langpassfilter) eingesetzt um Wellenlängen Weiner als 490 mm zu bleddieren. Auch wird mit einen compromiss zwischen Auflesungs vermögen und Spattenborite gearbeitet (Richtwerskt: 60 gum se Verstärlung von 3000). Versuch sourch führung A. 15. C. 1 Justierung des spelltro meters Durch Verwendung der Halegenlampe wird der Strahlengang Justiert Datret soll die Ausleechtung der cutters möglichst home. gen seen. 2 Hessunger mit Hg-lumpe 1) Ausnahme des spelitrums der Hg-lampe im Bereten von 300 55 900 nm Wederholong der shessung mit langpass filter (Unterscheildung von Interferenzmansona höherer Bengingsordnung) 2) Augnatu, Augnahme von 5 kg-Efnzeichten bei mögwehst Weener Spaltenbrute 3) hiersing der gelben Hg- Doppellinit bei unterschitchtehen Spalt breaten In Beresel van 100 pm bis 1mm 4) Messing der gränen Hg-Unite bet 10 unterschreditiken Spattbreiten zwischen 100 um und 2mm Die zwei vorangegungenen Puntite dienen der Bestimmung des Autioseverniques. 5) hessung der grunen Hg- Enre mit unterschrechten Ein- und Aus mitts spatten



1. Justferen des spentrometers Mehre Dinge sind out onem Schlitten justiertor Darunter faillen day de wicht quelle G & Grasc L. Abstand Emmittsspart E und wise L: 15,8 cm Ernhittsspack E und Lichtquelle a: 31,0 cm (genessen Star Startmapstato, relativ ingenew da Hapsters mur gras antegioar) Drese Adstânce worden so ermittelt, dass the cichtquelle Q (Halogenlampe) auf einen Schirm vor dem Speegel U en nogleenst homogenes tundes with execut. Der solven wird date von open durch eine vormentung eingeschöben, Bet dem atter a soil es auch das glubere Ble Bred zeigen und auf dem Schirm von Uz soll ein Spelitrum der Heilogenlampe zu erhonnen sehn. 2. lessingen not Hg-lange 1) Etnstellung: Breite Embitsspalt E: 80 um = Austritspart A Startweller lange: 3000 A; Endweller lange: 9000 & Schritterite: 5 R Hessdauct: 250 ms Verstartun -> Estegung des aussites Emstelling guld Datemane: De/DateNgruppe\_4. Die Breite des Erntittsspalts E und Austrittsspalt A werden immer synchron verändert, weshalb ab lifer hur noch von Spaiten breite geschnichen wird.



4)	Startwellenich	ge:5420		Di lerrye	per		14.00(5)	124
	Endwellenläng	e = 5485	,	lessinger i	widen	met lanc	boss terrer	`
	Verstärker: 1	ccc		genessen.		astičija.	1000	
	Spallenbreite:	C, emm				AL NASHER		H
			i mu		Henbreit		495,2	51.
	D:/Daten/Ca	rapp.41 Ceu	-gaer	ne_ Au_ Ope	Who	1		
	Spallenbreite	: 0,4 mm	>	<u>Veränder</u> Verstärko	4:316			
	spallenbreite	: 0,6 mm		Startwelle	ınlänge:	5420		
120				Endueller	0		74 W B	-1
	Spallenbreite	· O Smm	->	Startwell	enlænge	5410	129 Ju	
				Enduelle	4 lange	: 5500	1862 20	J.
	Spalten breite	: 1,0 mm	->	versterlu				J.
	Spatter breite			Startevell				
				Endwelle	0			
	Spaltbreite	1 (1)0 10			174 2 2 2 1	5390	epins C	151
	Spacesia te	or -conon					Amol	
				End -11-	V Isla	5520		
	Spaltenbre	7:1,8mu	ィーフ	Stert	-11-	5330		
				Find -1	( <del>-</del>   -	5530	4444	
	Spaltenbier	e: 2,0 mm	~ -7	Stert	-11-	5370	745/25U	(8)
				End.	-11-	5540	- July 1	
							- HeatT	
				M M A	10 0		2 10 115	
					atk to		30 190	
	1/3 34.3		alig	SID TOMBO	Lestino	va Na	20-15	
								+

5)	UR	DE Conny	[ DA Comm]	Verähderung
	A	0,1	0,5	- Verstartier: 1000
		1.51		Stert: 5370 End: 5540 -> Verstärter: 99,856
-	2	0,5	1,5	-> Verstärber: 99,856
-	72		65	
	3	1,0	0,5	
	ч	0,5	1,0	-> Steart: 5410 Encl: 5500
			7,0	
	5	0.5	OA	Date
-	6			D:/Daten/angreu/au-gruene_Hg-inic_
-	-	$\vdash$		- 60 7 - 60 17 15 17 17
+	7			A5_LGGZ E CWERTJ_A CWERTJ.+X+.
$\pm$	8			
	0			
	9			
	10			
+				
	(-	1 1	. 1	
	a	lly	14 (	N/N+
	V	7/ 4		
			$\cup U \cup \cup$	/ / 02
4				
-				
-				
1				
-				
-				
-				
+				
-				

# 4 Auswertung und Diskussion

4.1 Teilauswertung X

# 5 Fazit

# A Append A

## A.1 Teilanhang X

## Literaturverzeichnis

- AGILENT 2006 Benutzerhandbuch Agilent 34410A/11A, Multimeter mit 6½ Stellen, 3. Auflage.
- Ahlers, G. & Rehberg, I. 1986 Convection in a binary mixture heated from below. *Phys. Rev. Lett.* 56 (13), 1373–1376.
- DIERKING, I. 2003 Textures of Liquid Crystals, chap. 5, pp. 54–74. Weinheim: Wiley-VCH Verlag.
- Gobrecht, H. 1978 Bergmann-Schäfer, Lehrbuch der Experimentalphysik, Band III Optik, 7. Auflage, pp. 418–419. Berlin, New York: Walter de Gruyter.
- Khazimullin, M., Müller, T., Messlinger, S., Rehberg, I., Schöff, W., Krekhov, A., Pettau, R., Kreger, K. & Schmidt, H.-W. 2011 Gel formation in a mixture of a block copolymer and a nematic liquid crystal. *Phys. Rev. E* 84, 021710: 1–11.
- Khoo, I.-C. 2007 Liquid Crystals, 2nd edn. Hoboken, New Jersey: John Wiley & Sons.
- KOPKA, H. 2000 IATEX, Band 1 Einführung, 3. überarbeitete Auflage. München; Boston; San Francisco [u.a.]: Addison-Wesley Verlag.
- Kramer, C. 2010 Das magnetische Moment. Bachelorarbeit, Universität Bayreuth.
- Kramer, L. & Pesch, W. 1996 Electrohydrodynamic instabilities in nematic liquid crystals. In *Pattern Formation in Liquid Crystals* (eds. Á. Buka & L. Kramer), pp. 221–255. New York; Berlin; Heidelberg: Springer.
- LAFUENTE, Ö. 2005 Thermoreversible Gele von isotropen und anisotropen Flüssigkeiten mit chiralen Organogelatoren. Doktorarbeit, Universität Bayreuth.
- LAMPORT, L. 1995 Das LATEX-Handbuch. Bonn; Paris; Reading, Mass. [u.a.]: Addison-Wesley Verlag.
- LATEX 2011 Latex A document preparation system. URL http://www.latex-project.org/ Zugriffsdatum: 10.05.2011.
- Madsen, L. 2006 Avoid equarray. The PracTeX Journal 1 (4).
- MEARS, W. H., ROSENTHAL, E. & SINKA, J. V. 1969 Physical properties and virial coefficients of sulfur hexaflouride. *J. Phys. Chem.* 73 (7), 2254–2261.

#### Literatur verzeichnis

- MIKTEX 2011 MiKTeX Project Page. URL http://www.miktex.org/ Zugriffsdatum: 11.11.2011.
- MÜLLER, T., PÖHLMANN, A. & MESSLINGER, S. 2011 Normalizing radial distribution functions on truncated regions. Internes Dokument, Experimentalphysik V, Universität Bayreuth.
- Rehberg, I. 2011 Persönliche Mitteilung.
- Schöff, W. 1988 Konvektion in binären Flüssigkeiten und multikritisches Verhalten in der Nähe des Kodimension-2-Punktes. Diplomarbeit, Universität Bayreuth.
- STIEB, A., BAUR, G. & MEIER, G. 1975 Alignment inversion walls in nematic liquid crystal layers deformed by an electric field. *J. Phy. (Paris) Colloq.* 36 (C1), 185.
- TEXNICCENTER 2011 TeXnicCenter the Center of your LATEX Universe. URL http://www.texniccenter.org/ Zugriffsdatum: 15.11.2011.