V61

Der He-Ne Laser

Lukas Bertsch lukas.bertsch@tu-dortmund.de

 $\begin{tabular}{ll} Tom\ Troska\\ tom.troska@tu-dortmund.de \end{tabular}$

Durchführung: 11.12.2023

TU Dortmund – Fakultät Physik

Inhaltsverzeichnis

1.	Zielsetzung	3
2.	Theorie	3
	2.1. Zustandssysteme und Besetzungsinversion	3
	2.2. Zustandssystem von Helium und Neon	3
	2.3. Spontane und stimulierte Emission	4
	2.4. Resonator	5
	2.5. TEM-Moden	6
	2.6. Brechung am Gitter	6
3.	Durchführung	7
4.	Auswertung	7
	4.1. Überprüfung der Stabilitätsbedingung	7
	4.2. Messung der TEM Moden	12
	4.2.1. TEM_00 -Mode	
	4.2.2. TEM_0 1-Mode	12
		12
		12
	4.5. Bestimmung der Wellenlänge des Lasers	12
5.	Diskussion	13
Lit	eratur	13
Α.	Anhang	14
	A.1. Originaldaten	14

1. Zielsetzung

In diesem Versuch wird die Funktionsweise eines Helium-Neon Lasers untersucht. Dafür werden nach einer Justage des Lasers verschiedene Eigenschaften des Laserlichts, wie die Wellenlänge oder TEM-Moden vermessen.

2. Theorie

Der Begriff LASER ist ein Akronym für Light amplification by stimulated emission of radiation. Laser zeichnen als leistungsstarke Quelle von monochromatischem Licht aus und finden daher häufig in verschiedenen Experimenten Anwendung. Für einen Laserbetrieb werden grundsätzlich drei Komponenten benötigt: eine Besetzungsinversion, ein aktives Medium, in dem stimulierte Emission stattfinden kann, und einen Resonator. Die theoretischen Grundlagen der Komponenten und der Aufbau eines Helium-Neon Lasers (HeNe-Laser) werden hier erörtert.

2.1. Zustandssysteme und Besetzungsinversion

Um die Funktionsweise eines Lasers zu vestehen, ist ein Blick auf die quantenmechanische Beschreibung von Zustandssystemen notwendig. In der Quantenmechanik wird werden Zustände von Teilchen einer bestimmten Energie zugeordnet, sodass unterschiedliche Zustände verschiedene Energien besitzen. Es ergibt sich ein Zustandssytem, in dem die Teilchen durch Absorbtion und Emission von Photonen in Zustände höherer Energie wechseln können, wenn die Energie der anregenden (Quasi-)Teilchen

$$E = h\nu \tag{1}$$

genau der Energiedifferenz zweier Zustände entspricht.

Befinden sich mehr Teilchen in einem höheren Energiezustand als dem Grundzustand, wird von Besetzungsinversion gesprochen. Diese kann nur für ein Zustandssystem mit mehr als 2 Zuständen erreicht werden, da hier die Übergangswahrscheinlichkeiten $E_1 \to E_2 \le E_2 \to E_1$ maximal eine Gleichverteilung zulassen.

In einem Zustandssystem mit mehr als zwei Energieniveaus ist es hingegen möglich, durch hinreichende äußere Anregung eine Besetzungsinversion zu erreichen. Die äußere Anregung wird auch als pumpen bezeichnet.

2.2. Zustandssystem von Helium und Neon

Für das in Abbildung 1 gezeigte Zustandssysten von Helium und Neon kann eine Besetzungsinversion erreicht werden. Durch Stöße mit Elektronen wird Helium aus seinem Grundzustand in die Zustände 2¹s und 2³s gehoben. Die angeregten Heliumatome heben durch Stöße die Neonatome in die Zustände 5s und 4s. Dies erzeugt die gewünschte Besetzungsinversion in den Zuständen der Neonatome.

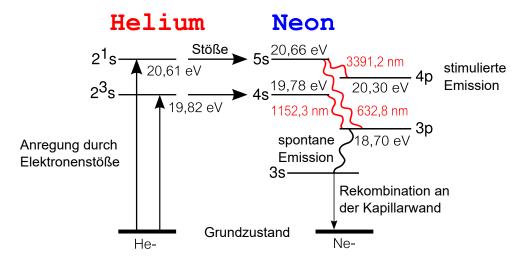


Abbildung 1: Ausschnitt des Zustandssystem von Helium und Neon. Durch Elektronenströße angeregte Heliumatome können durch Stöße mit Neonatomen ihre Energie übertragen und so eine Besetzungsinversion erzeugen [1].

2.3. Spontane und stimulierte Emission

Befinden sich Teilchen in einem angeregten Zustand können diese in einen Zustand niederer Energie übergehen, indem ein Photon mit der Wellenlänge zu der korrenspondierenden Energielücke emittiert wird. Dies geschieht nach einer systemspezifischen Zeit durch spontane Emission, wobei das endsandte Photon keine ausgezeichnete Phasenlage, Polarisation oder Richtung aufweist. Trifft ein Photon mit derselben Energie wie die Energielücke zwischen den Zuständen auf ein Atom im angeregten Zustand, kann es zu stimulierter Emission kommen. Dabei regt das eintreffende Photon die Emission eines weiteren Photons selber Energie, Richtung, Polarisation und Phasenlage an. Die beiden Photonen sind kohärent zueinander. In Abbildung 2 ist dies graphisch dargestellt.

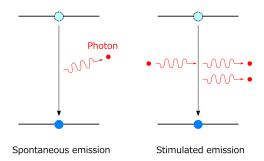


Abbildung 2: Beispiele von spontaner und stimulierter Emission eines Photons beim Übergang eines Teilchens in einen Zustand niedrigerer Energie [4].

2.4. Resonator

Für die erwünschte stimulierte Emission werden Photonen mit der richtigen Energie benötigt, welche die Emission weiterer Photonen induzieren. Dafür wird ein Resonator benötigt, der aus zwei Spiegeln besteht. Das austretende Licht wird zurück ins das aktive Medium reflektiert, sodass dort erneut stimulierte Emission ausgelöst werden kann. Über einen der beiden Spiegel wird ein kleiner Teil des Lichts in der Größenordnung von 1% ausgekoppelt. Dies ist das Laserlicht, welches für verschiedene Experimente verwendet werden kann. In Abbildung 3 ist der grundsätzlich Aufbau eines Lasers dargestellt.

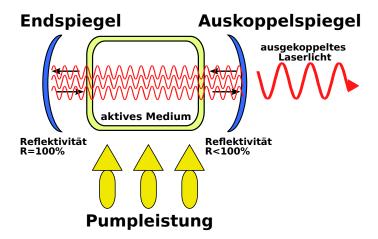


Abbildung 3: Skizze des Funktionsprinzip eines Lasers. Zwei Spiegel reflektieren den Großteil des Lichts zurück in das aktive Medium und funktionieren so als Resonator [3].

Als Spiegel können sowohl konfokale, als auch planare Formen verwendet werden. Auch der Abstand der Spiegel ist variabel, wobei die Brennpunkte der Spiegel zu beachten sind. Wird nicht genügend Licht in das aktive Medium zurückreflektiert, kommt es nicht in ausreichendem Maße zu stimulierter Emission, sodass kein Laserbetrieb stattfindet. Zur Beschreibung der Stabilität der Resonatoranordnung wird Lasers werden so genannte g-Faktoren

$$g_{\rm i} = \frac{L}{r_{\rm i}} \tag{2}$$

eingeführt. Hierbei bezeichnet L die Länge des Resonators, also den Abstand der beiden Spiegel, und r den Krümmungsradius dieser. Für einen planaren Spiegel wird ein unendlich großer Krümmungsradius angenommen.

Aus optischen Überlegungen ergibt sich eine Stabilitätsbedingung für den Resonator. Damit ausreichend stimulierte Emission passiert, muss

$$0 \le g_1 g_2 \le 1 \tag{3}$$

gelten. Die Faktoren g_1 und g_2 werden mit (2) berechnet.

2.5. TEM-Moden

Das erzeugte Laserlicht hat eine sehr viel kleinere Wellenlänge als die Länge des Resonators, sodass mehrere Frequenzen im Resonator eine stehende Welle bilden können. Diese unterschiedlichen Frequenzen werden als longitudinale Moden bezeichnet.

Aufgrund von kleinen Unebenheiten oder Verdrehungen der Spiegel können auch transversalen Moden beobachtet werden. Die Intensitätsverteilung auf einem Schirm lässt sich mit Hermite-Polinomen beschreiben, sodass sich

$$I_{mn}(x,y) = I_0 \left(\frac{\omega_0}{\omega}\right)^2 \left(H_m \left(\frac{\sqrt{2}x}{\omega}\right) e^{-\frac{x^2}{\omega^2}}\right) \left(H_n \left(\frac{\sqrt{2}y}{\omega}\right) e^{-\frac{x^2}{\omega^2}}\right)$$
(4)

ergibt. Hierbei bezeichnet ${\cal H}_n$ das passende Hermite-Polinom, gegeben durch

$$H_n = (-1)^n e^{x^2} \frac{\mathrm{d}^n}{\mathrm{d}x^n} e^{-x^2}.$$

In Abbildung 4 sind die ersten TEM-Moden abgebildet.

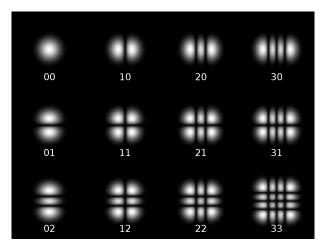


Abbildung 4: Intensitätsverteilung der ersten TEM-Moden [2].

2.6. Brechung am Gitter

Wird Licht an einem Gitter gebrochen, so kommt es zu Interferenzerscheinungen. Die Felder von aufeinandertreffenden Wellenfronten addieren sich gemäß dem Superpositionsprinzip, sodass Intensitätsmaxima und -minima auftreten. Durch einfache geometrische Überlegungen folgt für die Position der Maxima

$$n\lambda = g\sin(\varphi_n).$$

Der Winkel φ_n beschreibt den Winkel zwischen der optischen Achse und dem Strahlweg zum n-ten Maximum. Durch Einsetzen der Distanz zwischen dem Hauptmaximum und

dem Maximum n-ter Ordnung $\frac{1}{2}s_{\rm n},$ sowie dem Abstand zum Schirm d, folgt für die Wellenlänge λ

$$\lambda = \frac{g \sin\left(\tan\left(\frac{s_{\rm n}}{2d}\right)\right)}{n}.\tag{5}$$

3. Durchführung

4. Auswertung

4.1. Überprüfung der Stabilitätsbedingung

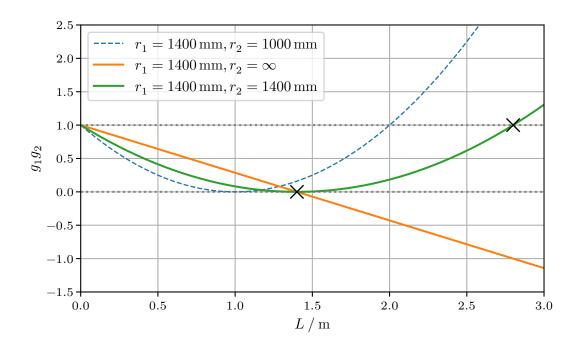


Abbildung 5: Stabilitätsbedingung für die verwendeten Spiegelkonfigurationen.

Tabelle 1: Messdaten zur Überprüfung der Stabilitätsbedingung für beide Spiegelkonfigurationen.

$r_2 = 1$	$400\mathrm{mm}$	r_2 =	$=\infty$
L/cm	I / mW	L/cm	I / mW
50	3,0	55	4,8
75	4,0	70	2,0
100	2,8	96	2,4
125	2,7	120	4,3
150	2,2	131	3,2
175	3,3	134,5	2,7
200	2,0	137,5	1,0
		140	1,0
		141	0

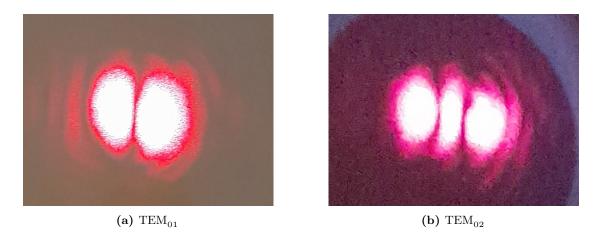


Abbildung 6: Verschiedene TEM Moden des Lasers.

Tabelle 2: Messdaten der Intensitätsverteilung der TEM_{00} und TEM_{01} Moden.

	$ \text{TEM}_{00} $	TEM_{00}
d / mm	<i>I /</i> μA	$I/\mu A$
-20	0,015	0,03
-18	0,021	0,03
-16	0,025	0,01
-14	0,034	0,01
-12	0,062	0,04
-10	0,28	$0,\!12$
- 9	0,43	$0,\!20$
-8	0,74	0,31
-7	1,11	0,42
-6	1,53	$0,\!55$
-5	2,08	0,69
-4	2,8	0,73
-3	3,3	0,70
-2	3,7	$0,\!58$
-1	3,6	0,40
0	3,6	$0,\!25$
1	2,9	0,10
2	2,4	0,02
3	1,5	0,05
4	0,96	0,17
5	0,36	0,31
6	0,20	$0,\!42$
7	0,14	0,53
8	0,10	$0,\!54$
9	0,068	$0,\!56$
10	0,047	0,50
12	0,018	$0,\!35$
14	0,009	$0,\!17$
16	0,006	0,09
18	0,005	0,03
20	0,004	0,02

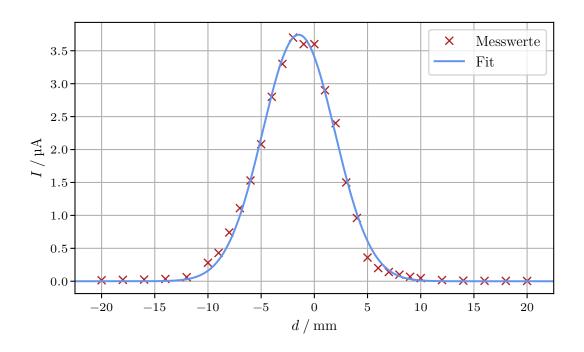


Abbildung 7: Messdaten der Intensitätsverteilung der TEM_00 Mode und Fit mittels scipy [5].

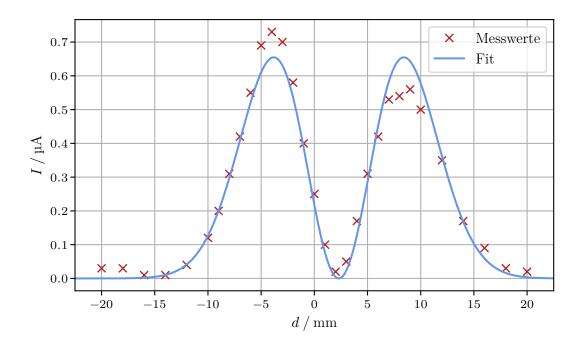


Abbildung 8: Messdaten der Intensitätsverteilung der TEM_01 Mode und Fit mittels scipy [5].

 ${\bf Tabelle~3:~Mess daten~zur~Bestimmung~der~Polarisation~des~Laserstrahls}$

θ / $^{\circ}$	I/mW	θ / $^{\circ}$	I/mW	θ / $^{\circ}$	I / mW
0	0,5	130	0,8	250	3,2
10	0,9	140	0,4	260	3,0
20	1,4	150	0,1	270	2,8
30	2,0	160	0,1	280	2,3
40	2,4	170	$0,\!2$	290	1,8
50	2,8	180	0,4	300	1,3
60	3,0	190	0,9	310	0,8
70	3,2	200	1,4	320	0,4
80	3,1	210	1,9	330	0,1
90	2,7	220	2,5	340	0,1
100	2,3	230	2,9	350	0,2
110	1,8	240	3,1	360	0,5
120	1,3				

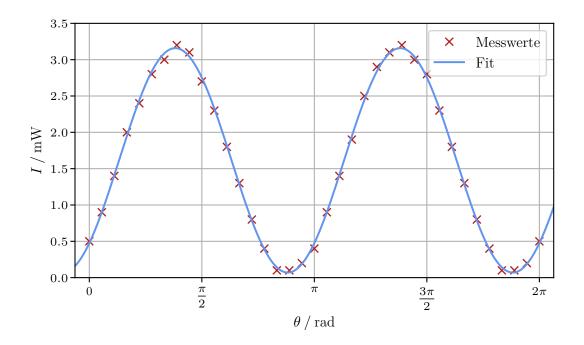


Abbildung 9: Messdaten zur Bestimmung der Polarisation des Laserstrahls und Fit mittels scipy [5].

Tabelle 4: Frequenzspektrum [f] des Lasers bei verschiedenen Resonatorlängen L.

L/cm	$[f] / \mathrm{MHz}$	Δf / MHz
50	304, 611, 919	$307,50 \pm 0,50$
75	203, 405, 604, 806, 1009	$201,50 \pm 1,50$
100	150, 300, 454, 600, 754, 904, 1054	$150,67 \pm 2,75$
125	124, 240, 364, 480, 600, 720, 840,	$120,00 \pm 2,67$
	960, 1080, 1204	
150	101, 203, 304, 401, 503, 604, 701,	$100,64 \pm 1,77$
	803, 904, 1005, 1106, 1208	
175	86, 176, 260, 350, 435, 518, 600,	$86,25 \pm 3,03$
	686, 773, 863, 949, 1031, 1121	
200	75, 154, 221, 300, 375, 450, 525,	$75,31 \pm 4,18$
	596, 670, 754, 825, 904, 980, 1054	

4.2. Messung der TEM Moden

- **4.2.1.** TEM_00 -Mode
- $\textbf{4.2.2.} \;\; \mathbf{TEM}_0 1\text{-}\mathbf{Mode}$
- 4.3. Polarisation des Lasers
- 4.4. Multimoden Betrieb

4.5. Bestimmung der Wellenlänge des Lasers

Tabelle 5: Messdaten zur Bestimmung der Wellenlänge und resultierende Wellenlängen. Zu jeder Gitterkonstanten g ist der Abstand der Maxima n-ter Ordnung und die daraus resultierende Wellenlänge angegeben.

g/mm^{-1}	d / cm	n	d_{nn} / cm	λ / nm
1200	25	1	58	631,18
600	25	1	20,5	632,26
		2	59,5	637,98
100	80	1	10	623,78
		2	20,5	635,43
		3	31	634,04
		4	42	634,75
60	110	1	11,5	$652,\!52$
		2	22,5	635,89
		3	33,5	627,24

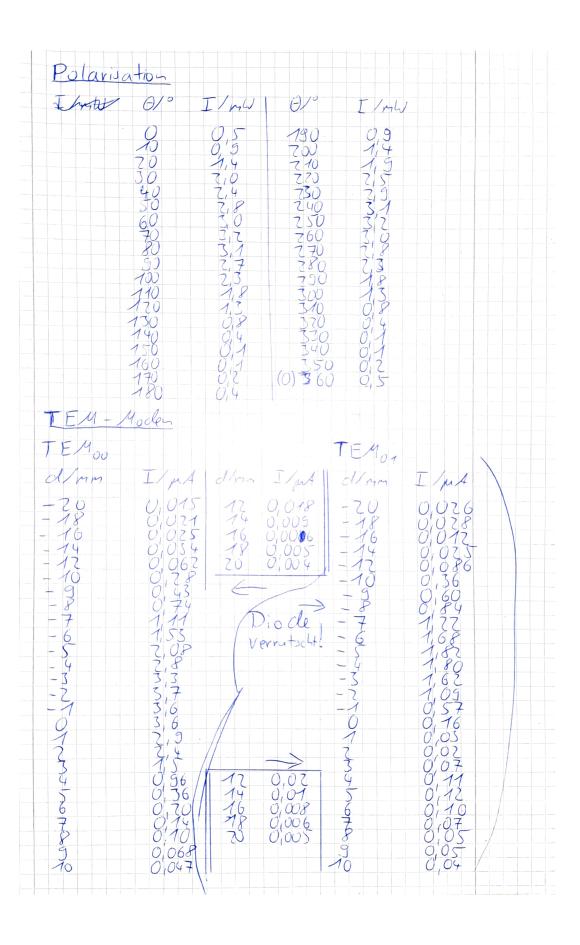
5. Diskussion

Literatur

- [1] Der Helium-Neon-Laser. Georg-August-Universität Göttingen. URL: https://lp.uni-goettingen.de/get/text/1804.
- [2] DrBob. URL: https://commons.wikimedia.org/w/index.php?curid=18064771.
- [3] Sgbeer. URL: https://commons.wikimedia.org/w/index.php?curid=8544739.
- [4] Spontaneous and stimulated emission. FiberLabs Inc. URL: https://www.fiberlabs.com/glossary/spontaneous-and-stimulated-emission/.
- [5] Pauli Virtanen u. a. "SciPy 1.0: Fundamental Algorithms for Scientific Computing in Python". In: *Nature Methods* 17 (2020), S. 261–272. DOI: 10.1038/s41592-019-0686-2.

A. Anhang

A.1. Orig	ginaldaten	+ + + + + + + + + + + + + + + + + + + +	117
	V 61 He	-Ne La	11.12.2
	Y1 = Y2 = -		
	to U/cm	I/nW	4/41+z
77	50	3,0	304, 611, 919
Z311 Z311 Z311	75	4,0	703, 405, 604, 806, 1009
Zai Zai	100	7,8	750, 300, 454, 600, 754,
\$	125	2,7	124, 240,364,480,600,720,
100 M	150	2,2	101, 203, 304, 401, 503, 609,
N. J.	175	3,3	86 176, 260, 350, 435, 542,
d'ui g'ui	7.00		1771
\$		7,0	750, 300, 454, 600, 754, 304, 1054 1724, 740, 364, 480, 600, 720, 840, 960, 1030, 1204 101, 203, 304, 401, 505, 604, 701, 805, 904, 1005, 1106, 1202 86, 176, 260, 350, 435, 519, 600, 686, 773, 863, 949, 1031, 1121, 75, 154, 221, 300, 375, 450, 525, 566, 670, 754, 825, 504, 380, 1054
5	14 - 14400	(0)	580, 1054
7	$Y_4 = 1400 \text{m}$ L/cm		= flat
5 E	50	I/mW	
75 Te	42	200	
· ·	55	4,8	
15	70	7,0	
4	98	2,4	
	170	4,3	
1	131	3,2	
	134,5	77	
	1375	1.0	
	140	1.0	
	141	0	
1			



IE401		,			
down I/w		Iful			
-70 0,03 -18 0,03 -16 0,01	1	0,10			
-16 0,01 -14 0,01	456789	0, 70 0, 02 0, 05 0, 17 0, 17 0, 42 0, 53			
-12 0,04 -10 0,12	5	0,31			
- 5 0,70 - 8 0,31	\$	0 5 4			
- 10 0,42 - 9 0,30 - 8 0,31 - 9 0,42 - 6 0,55 - 5 0,65 - 4 0,73	10	0,42 0,53 0,54 0,56 0,50			
-17 0,04 -10 0,12 -3 0,70 -8 0,31 -7 0,42 -6 0,55 -5 0,65 -4 0,73 -3 0,76 -1 0,40 0 0,75	14	0,53 0,54 0,56 0,50 0,35 0,47 0,03 0,03			
-3 0,75 -2 0,58 -1 0,40	14 16 18 70	0,09			
0 0,25	20	0,02		10	
Wellenlänge	Beuge	uz	1957444	1.0 74	7.
1. g = 1700/n,r	d=0	? Scm	d1>1 = 50	Pcm	
7. g = 600/m	4	C	$l_{11} = 70$ $l_{22} = 59$	Son	
3. g = 100/nn	(1 =		172 - 30	3 (72	
dn = 10 cm			d== 31	Cin	
d44 = 42 cm			333		
4. g = 80/mm		10 cm			
dy = 11,5cm			$d_{37} = 33,5$		