

VERSUCHSBERICHT ZU

O4 - MAGNETO-OPTISCHER  
KERR-EFFEKT

Gruppe 14Mo

Alexander Neuwirth (E-Mail: a\_neuw01@wwu.de)  
Leonhard Segger (E-Mail: l\_segg03@uni-muenster.de)

durchgeführt am 25.06.2018  
betreut von  
Marcel Holtmann

1. Juli 2018

# Inhaltsverzeichnis

<b>1</b>	<b>Kurzfassung</b>	<b>3</b>
<b>2</b>	<b>Methoden</b>	<b>3</b>
<b>3</b>	<b>Ergebnisse und Diskussion</b>	<b>4</b>
3.1	Beobachtung und Datenanalyse . . . . .	4
3.1.1	Unsicherheiten . . . . .	4
3.1.2	Bestimmung des Magnetfelds . . . . .	5
3.1.3	Messung der Hysteresekurve . . . . .	6
3.2	Diskussion . . . . .	9
<b>4</b>	<b>Schlussfolgerung</b>	<b>9</b>

# 1 Kurzfassung

Es wird der Magneto-Optischer Kerr-Effekt genutzt, um die Hysteresekurve einer ferromagnetischen Probe zu bestimmen. Dieser sorgt für eine Polarisationsrichtungsänderung von an der Probe reflektiertem Licht, die proportional zur Magnetisierung der Probe ist, weshalb er eine Bestimmung der Magnetisierung in Abhängigkeit vom angelegten Magnetfeld erlaubt.

Zunächst wird angenommen, dass die magnetische Flussdichte des Magnetfelds, dass von zwei Spulen zwischen zwei Polschuhen aufgebaut wird, proportional zum durch die Spulen fließenden Spulenstrom ist. Dies kann innerhalb der Messungenauigkeiten eindeutig bestätigt werden.

Dann wird untersucht, ob die Messung der Intensität eines durch einen Analysator transmittierten, an der Probe reflektiertem, linear polarisierten Laserstrahls die Messung der charakteristischen symmetrischen Hysteresekurve einer Probe aus einem Cobalt/Platin-Schichtsystem erlaubt. Dies kann bestätigt werden und beispielhaft gezeigt werden, welche Faktoren einen störenden Einfluss auf die Messung haben können.

# 2 Methoden

In Abb. 1 ist der Versuchsaufbau dargestellt. Dabei befindet sich eine Probe aus einem Cobalt/Platin-Schichtsystem in einem Magnetfeld, das von zwei Spulen zwischen zwei Polschuhen aufgebaut wird. Zunächst wird das Magnetfeld am Ort der Probe in Abhängigkeit vom durch die Spulen fließenden Strom gemessen, indem anstelle der Probe eine Hallsonde zwischen die Polschuhe gebracht wird. Diese wird in einem Winkel von ca.  $45^\circ$  zur Strecke, die die Polschuhe verbindet, positioniert, da eine Messung in Magnetfeldrichtung aufgrund der Polschuhe nicht möglich ist. Dazu wird der Strom von 0 A bis 1 A in 0,05 A Schritten erhöht. Dies wird dann bei umgekehrter Flussrichtung wiederholt.

Dann wird die Probe zwischen die Polschuhe gebracht und ein Laser durch einen Polarisationsfilter als Polarisator auf die Probe gerichtet. Ein weiterer Polarisationsfilter wird als Analysator mit einem Polarisationswinkel von  $45^\circ$  zum Polarisator in den reflektierten Strahl gebracht, weil gemäß dem Gesetz von Malus die Intensität proportional zum quadrierten Kosinus des Differenz der Polarisationswinkel ist und die Ableitung des quadrierten Kosinus bei einem Winkel von  $45^\circ$  maximal ist. Daher maximiert dies die Messgenauigkeit. Ein Lichtsensor wird so aufgestellt, dass der Strahl in ihm endet.

Die vom Lichtsensor gemessene Intensität wird in Abhängigkeit vom Spulenstrom aufgenommen. Dabei ist der Raum durch einen Vorhang abgedunkelt und der Strom wird wie zuvor in beiden Flussrichtungen schrittweise erhöht.

Alle Messungen wurden bei Raumtemperatur durchgeführt.

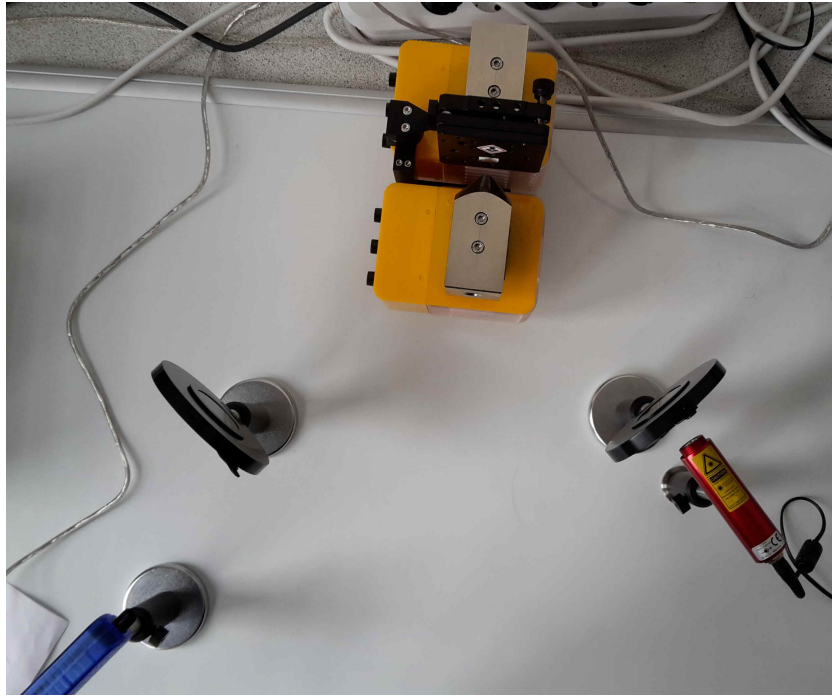


Abbildung 1: Elemente des Aufbaus des Experiments. Ein linear polarisierter Laserstrahl trifft auf eine Probe aus einem Cobalt/Platin-Schichtsystem, die sich in einem Magnetfeld befindet. Der reflektierte Strahl trifft durch einen Polarisationsfilter in einen Lichtsensor. Aus Übersichtsgründen sind keine Kabel an die Spulen angeschlossen. Die optischen Komponenten sind im Bild nicht justiert.

## 3 Ergebnisse und Diskussion

### 3.1 Beobachtung und Datenanalyse

#### 3.1.1 Unsicherheiten

Die Unsicherheiten werden gemäß GUM ermittelt. Außerdem wird für Unsicherheitsrechnungen die Python-Bibliothek „uncertainties“ verwendet.

**Amperemeter/Multimeter:** Der Messwert des Betriebsstroms der Spulen wird von einem Multimeter abgelesen. Dieses zeigt die Stromstärke auf zwei Nachkommastellen genau an. Es ergibt sich also eine Unsicherheit von 3 mA (rechteckige WDF). Dabei wird angenommen, dass der eigentliche Messfehler des Gerätes dem Displayfehler gegenüber verschwindet.

**Hall-Sonde:** Die Stärke des Magnetfelds wird mit einer Hall-Sonde gemessen. Die Messwerte schwanken in der fünften Nachkommastelle, sodass eine Unsicherheit von  $30 \mu\text{T}$  angenommen wird.

**Photodiode:** Die relative Intensität des Lichts wird mit einer Photodiode gemessen. Die Unsicherheit bei dieser Messung wird mit 0,1 abgeschätzt.

**Geodreieck:** Die Winkelmessung ließ sich nur ungenau durchführen, weshalb eine Unsicherheit von  $2^\circ$  angenommen wird.

### 3.1.2 Bestimmung des Magnetfelds

Die Stärke des Magnetfelds an der Position der Probe wird mit der Hall-Sonde in einem Winkel  $\theta$  gemessen. Für ein  $\theta = 90^\circ$  wurde  $\vec{B}_{\text{Mess}} = 0,1 \text{ mT}$  gemessen. In Abb. 2 sind die Winkelverhältnisse dargestellt.  $\vec{B}$  ist das Magnetfeld senkrecht zur Probenoberfläche.  $\vec{B}_{\text{Hall}}$  zeigt die Messrichtung der Hall-Sonde an. Der Messwert  $|\vec{B}_{\text{Mess}}|$  ist die Projektion von  $\vec{B}$  auf  $\vec{B}_{\text{Hall}}$ :

$$|\vec{B}_{\text{Mess}}| = \vec{B} \cdot \frac{\vec{B}_{\text{Hall}}}{|\vec{B}_{\text{Hall}}|} = |B| \cdot \cos(\theta) \quad (1)$$

Mit  $\theta = (45 \pm 2)^\circ$  folgt also  $B = (\sqrt{2} \pm 0,05) \cdot B_{\text{Mess}}$ .

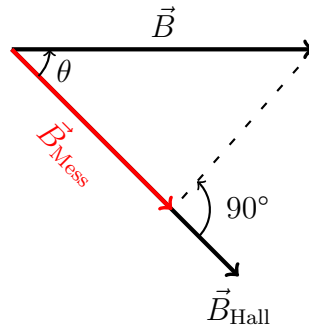


Abbildung 2: Skizze zur Veranschaulichung der Messung des Magnetfelds in Abhängigkeit vom Stromfluss durch die Spulen.

Die Messergebnisse sind in Abb. 3 dargestellt. Da ein linearer Zusammenhang erwartet wird, wird ein linearer Fit berechnet. Der y-Achsenabschnitt  $b$  ist vernachlässigbar klein, sodass sich als Proportionalitätsfaktor zwischen Stromstärke und B-Feld von  $a = (-0,0532 \pm 0,0001) \text{ T/A}$  ergibt.

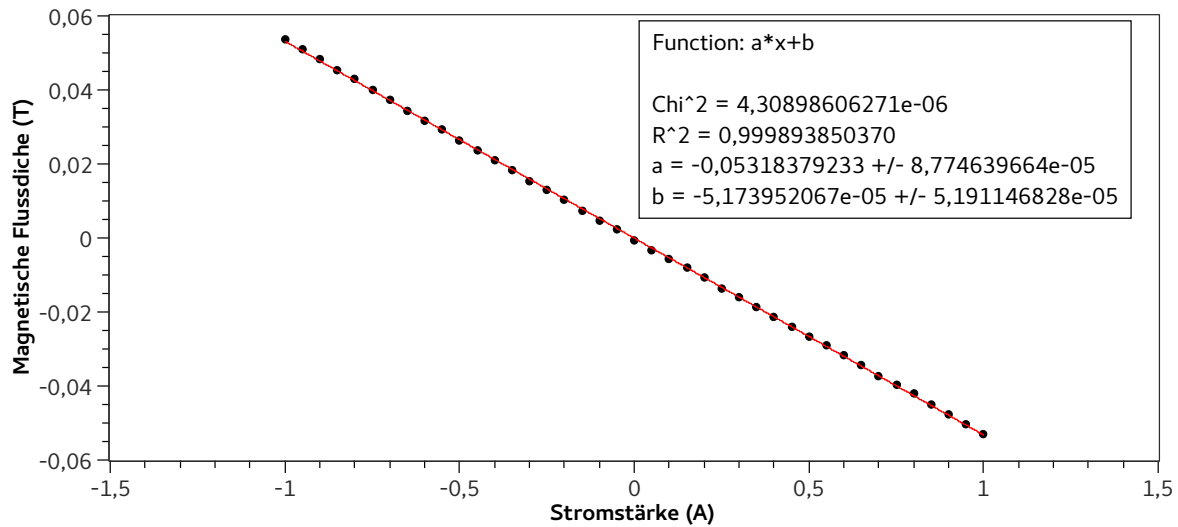


Abbildung 3: Die gemessene senkrechte magnetische Flussdichte ist gegen den Betriebstrom der Spulen aufgetragen. Die Unsicherheiten sind kleiner als die Symbolgröße.

### 3.1.3 Messung der Hysteresekurve

Aus der Einführung ist bekannt, dass die Lichtintensität proportional zur Magnetisierung ist. Die Stärke des magnetischen Felds ergibt sich aus dem in Abschnitt 3.1.2 bestimmten Proportionalitätsfaktor und aus dem Strom, der durch die Spulen fließt.

Die erste durchgeführte Messung wird verworfen, weil keine eindeutigen Trends in der Messung festzustellen ist, da die Messwerte der relativen Intensität scheinbar willkürlich über den gesamten Messbereich des Magnetfelds schwanken. Da dies auf das Umgebungslicht zurückgeführt wird, wird die Messung bei abgedunkeltem Raum wiederholt, was eine Auflösung der Flanken der Magnetisierungsänderung erlaubt. Des Weiteren wird beobachtet, dass die Messwerte der Photodiode um ca.  $\pm 0,2$  schwanken, wenn man an den Tisch stößt.

Die so gemessene Hystereseschleife ist in Abb. 4 dargestellt. Die Messkurve wurde in zwei normierte Messabschnitte aufgeteilt. Diese sind in Abb. 5 und Abb. 6 abgebildet. Vor der Messung in Abb. 5 wird ein negatives Magnetfeld angelegt und dann die Veränderung der Magnetisierung bei steigendem Magnetfeld aufgezeichnet. Es zeigt sich ein scheinbarer Anstieg der Magnetisierung in einem Bereich von  $(-0,02 \pm 0,02)$  T. Dieser fällt allerdings wieder auf den bereits bei  $-0,055$  T gemessenen Wert zurück. Bei  $(0,030 \pm 0,001)$  T ist ein deutlicher Sprung in der Magnetisierung zu erkennen. Dies ist die Koerzitivfeldstärke. Bei noch stärkeren Magnetfeldern scheint sich die Magnetisierung in Sättigung zu gehen.

Direkt im Anschluss wird die Messung für ein abnehmendes Magnetfeld durchgeführt. Das Ergebnis ist in Abb. 6 dargestellt. Nach einem langsam linearen Abnehmen der Magnetisierung zeigt sich ein deutlich steilerer Abfall bei einer Koerzitivfeldstärke von

$(0,026 \pm 0,020)$  T.

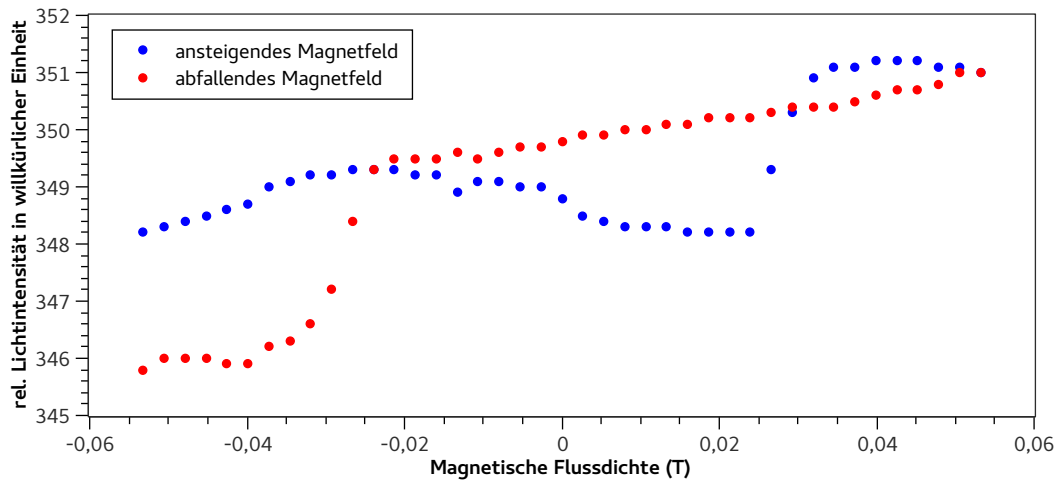


Abbildung 4: Die gemessene relative Lichtintensität, die nach dem Analysator gemessen wird, ist gegen die magnetische Flussdichte aufgetragen. Zunächst wurde ein negatives Magnetfeld angelegt. Dieses wird bis 0,06 T gesteigert. Dabei ergibt sich die blaue Messkurve. Von 0,06 T wird das Feld wieder auf  $-0,06$  T gesenkt und die rote Messkurve aufgezeichnet. Die Unsicherheiten sind kleiner als die Symbolgröße.

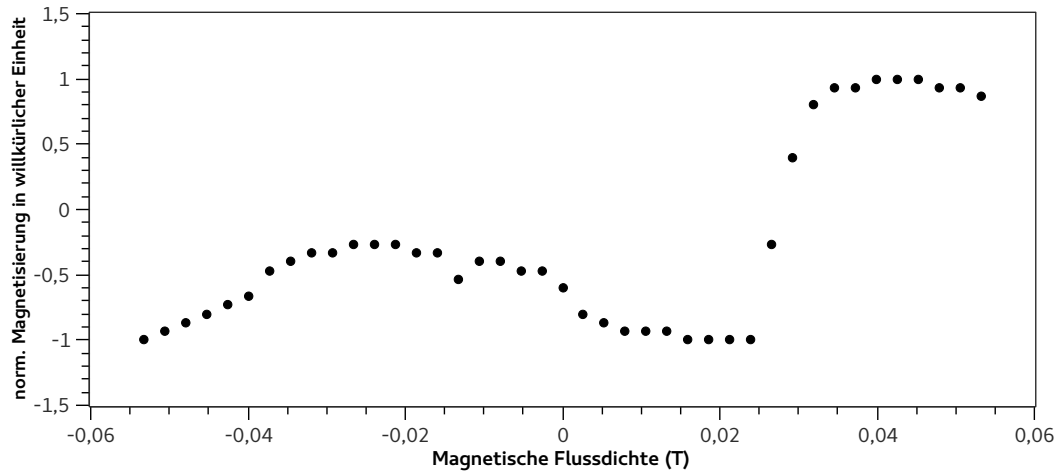


Abbildung 5: Die normierte Magnetisierung der Co/Pt-Probe, die durch die Messung der Polarisationsänderung des einfallenden linear polarisierten Lichts gemessen wird, ist gegen die magnetische Flussdichte aufgetragen. Die Achse ist so normiert, dass die Sättigungsmagnetisierung 1 bzw. -1 beträgt. Zunächst wurde ein negatives Magnetfeld angelegt. Dieses wurde bis auf Null abgeschwächt und dann ins Positive gesteigert. Die Unsicherheiten sind kleiner als die Symbolgröße.

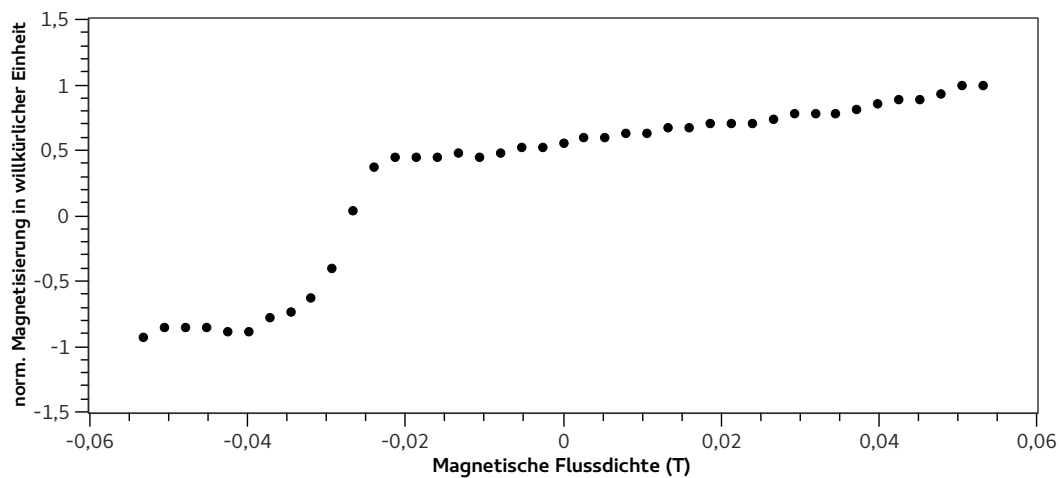


Abbildung 6: Die normierte Magnetisierung der Co/Pt-Probe, die durch die Messung der Polarisationsänderung des einfallenden linear polarisierten Lichts gemessen wird, ist gegen die magnetische Flussdichte aufgetragen. Die Achse ist so normiert, dass die Sättigungsmagnetisierung 1 bzw. -1 beträgt. Zunächst ist ein positives Magnetfeld angelegt. Dieses wird bis auf Null abgeschwächt und dann in die umgekehrte Richtung erhöht. Die Unsicherheiten sind kleiner als die Symbole.



## 3.2 Diskussion

Aus Abb. 3 lässt sich die vermutete Proportionalität zwischen magnetischer Flussdichte und Stromstärke durch die Spulen eindeutig ablesen.

Abb. 5 bis 6 weisen die charakteristischen Flanken der starken Magnetisierungsänderung ab einem bestimmten Gegenfeld auf. Die erwartete Symmetrie der Kurven ist jedoch, wie in Abb. 4 zu erkennen ist, nur begrenzt gegeben. Dass die Magnetisierung erst bei einer Koerzitivfeldstärke wieder Null erreicht, lässt sich erkennen und die Koerzitivfeldstärke liegt auch bei beiden Messrichtungen betragsmäßig bei dem gleichen Wert. Die Symmetrie wird allerdings unter anderem dadurch gebrochen, dass die Sättigungsmagnetisierung nicht bei beiden Richtungen der Magnetisierung und nicht bei beiden Kurven betragsmäßig gleich ist. Dies kann durch Änderungen der Beleuchtungssituation des Raumes durch den sich bewegenden Vorhang sowie die fortschreitende Tageszeit zustande gekommen sein. Es ist außerdem fraglich, ob die Sättigungsmagnetisierung mit der verwendeten Feldstärke erreicht wurde, da die Magnetisierung ober- und unterhalb der Koerzitivfeldstärke nicht konstant ist. Außerdem ist in Abb. 5 ein Maximum unterhalb der Koerzitivfeldstärke. Dies widerspricht den Erwartungen und ist vermutlich darauf zurückzuführen, dass während der Messung die Tür des Raums geöffnet wurde und durch diese zusätzliches Licht in den Raum fiel. Außerdem bewegte sich durch den Wind der Vorhang, der das Fenster verdunkelte, was ebenfalls für diese Abweichung gesorgt haben kann.

## 4 Schlussfolgerung

Es konnten die beiden Hypothesen im Wesentlichen nachgewiesen werden. Die Annahme, dass die magnetische Flussdichte linear mit dem Stromfluss durch die Spulen zunimmt, konnte eindeutig bestätigt werden.

Die Charakteristiken der Hysteresekurve konnten teilweise gemessen werden. Teilweise zeigten sich jedoch auch unerwartete Effekte, die auf nicht hinreichend kontrollierte Umgebungseinflüsse zurückgeführt wurden. Deshalb lässt sich sagen, dass für eine präzisere Messung der Hysteresekurve eines Cobalt-Platin-Schichtsystems die gewählte Vorgehensweise prinzipiell zielführend ist, aber einige Anpassungen vorgenommen werden sollten. So würde eine zuverlässigere Abdunklung des Versuchsraums zu die Realität besser widerspiegelnden Messergebnissen führen. Im konkreten Fall hätte dies bedeutet, dass der Vorhang durch eine windunabhängige Abdunklung wie Rollläden ersetzt würde und dass die Tür während der Versuchsdurchführung geschlossen bleibt.

Außerdem könnte man, anstatt den Analysator konstant auf  $45^\circ$  einzustellen und das Gesetz von Malus als linear zu nähern, mit dem Analysator jeweils das Maximum der Transmission suchen und so bei der Bestimmung eine angenäherte Proportionalität weniger haben, da in diesem Fall die Polarisationsänderung direkt gemessen werden würde.