

Rotating Wave-Plate Polarimeter

Seminar Photonik/Lasertechnik WS 21/22 H. Aguilera, Lehrstuhl für Hochfrequenztechnik, 14/01/2022





Inhalt

Polarisation

Elektromagnetische Wellen

Jones-Vektoren

Stokes-Parameter

Darstellung der Polarisation

Müller-Matrizen

Aufbau und Funktionsprinzip eines Rotating-Wave-Plate-Polarimeters

Anwendungen



Polarisation



Elektromagnetische Wellen

Beschreibung der elektromagnetischen Welle durch das E-Feld:

$$\vec{E}(z,t) = \hat{E}_x \cos(\omega t - \beta z + \varphi_x)\vec{e}_x + \hat{E}_y \cos(\omega t - \beta z + \varphi_y)\vec{e}_y \quad , \tag{1}$$

mit

- Kreisfrequenz $\omega = \frac{2\pi}{f}$
- Amplituden \hat{E}_x bzw. \hat{E}_y
- Phasenmaß $\beta = \frac{2\pi}{\lambda} = \frac{\omega}{c}$
- Phase φ_x bzw. φ_y
- Einheitsvektoren $\vec{e_x}$, $\vec{e_y}$

Wellenlänge: $\lambda = \frac{c}{f} = \frac{\lambda_0}{n}$



Polarisationszustand

Überlagerung zweier senkrecht zueinander stehender Wellen o lineare, zirkulare oder elliptische Polarisation.

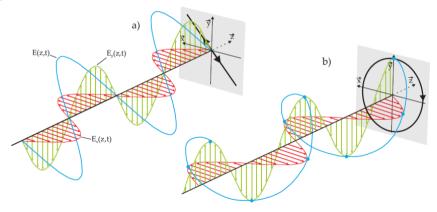


Abbildung: Polarisierte Wellen. Links: L+45°, rechts: RZP. Aus [1].



Polarisationszustände

Phasenunterschied:

$$\Delta\varphi = \varphi_y - \varphi_x$$

Annahme:

$$-\pi < \Delta \varphi \le \pi$$

- 1. Lineare Polarisation für $\Delta \varphi = \pm \pi, 0$ Sonderfälle:
 - $\hat{E}_{y} = 0$: linear horizontal
 - $\hat{E_x} = 0$: linear vertikal
- 2. Zirkulare Polarisation für $\hat{E}_x = \hat{E}_y$ und
 - $\Delta \varphi = \frac{\pi}{2}$: rechtsdrehend.
 - $\Delta \varphi = -\frac{\pi}{2}$: linksdrehend.
- 3. Elliptische Polarisation:
 - ullet Für $\Delta arphi > 0$ rechtsdrehend
 - Für $\Delta \varphi <$ 0 linksdrehend

Jones-Vektoren

Beschreibung des Polarisationszustandes einer monofrequenten Lichtwelle mithilfe des Jones-Vektors:

$$\vec{E_J} = \frac{1}{\sqrt{\hat{E_x}^2 + \hat{E_y}^2}} \begin{pmatrix} \hat{E_x} e^{j\varphi_x} \\ \hat{E_y} e^{j\varphi_y} \end{pmatrix}$$
(2)

Beispiele:

- Linear horizontal: $\vec{E_J} = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix}$
- Linear vertikal: $\vec{E_J} = \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix}$
- Linear $\pm 45^{\circ}$ gedreht $\vec{E_J} = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 \\ \pm 1 \end{pmatrix}$
- Rechts- bzw. linksdrehend zirkular $\vec{E_J} = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 \\ \pm j \end{pmatrix}$

Stokes-Parameter

Leistungsbasierte Definition des Polarisationszustandes:

$$\vec{S} = \begin{bmatrix} S_0 \\ S_1 \\ S_2 \\ S_3 \end{bmatrix}, \text{ meist normiert: } \vec{S_n} = \frac{1}{S_0} \begin{bmatrix} 1 \\ s_1 \\ s_2 \\ s_3 \end{bmatrix}$$
 (3)

- S₀: Gesamtleistung
- S_1 und S_2 : Leistung linearer Polarisationen.
- S₃: Leistung zirkularer Polarisationen.

- Für nicht-monochromatisches und nur teilweise polarisiertes Licht.
- Messung z.B. durch unterschiedliche Filter oder RWPP.



Darstellung der Polarisation: Poincaré-Kugel

- Koordinatenachsen: S_1 , S_2 , und S_3 .
- Länge des Vektors: S₀.

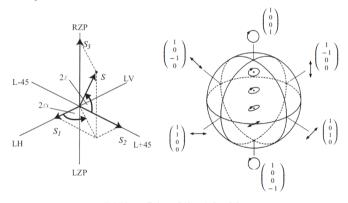


Abbildung: Poincaré-Kugel. Aus [1].



Polarisationsgrad

$$DOP = \frac{P_{polarisiert}}{P_{polarisiert} + P_{uppolarisiert}} \tag{4}$$

Aus (3) und (4):

$$DOP = \frac{\sqrt{S_1^2 + S_2^2 + S_3^2}}{S_0} \tag{5}$$

Für vollständige Polarisation gilt:

$$S_0 = \sqrt{S_1^2 + S_2^2 + S_3^2} \tag{6}$$

⇒ Punkt liegt auf der Kugeloberfläche.

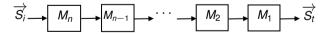
Aguilera | Lehrstuhl für Hochfrequenztechnik | RWP

Müller-Matrizen

- Bestimmung des Polarisationszustands nach einem optischen Element
- Transformation des Stokes-Parameter:

$$\vec{S}_t = M_{n_{4\times 4}} \cdot \dots \cdot M_2 \cdot M_1 \cdot \vec{S}_i \quad , \tag{7}$$

wobei $\vec{S_i}$ den Stokes-Vektor vor dem optischen Element darstellt





λ /4-Verzögerungsplättchen

 Platte aus doppelbrechendem Material (Glimmer, Quarz, u.a.).

 Unterschiedliche Brechungsindizes in Richtung der Kristallachse und senkrecht dazu.

 Entstehen eines Phasenunterschiedes zwischen den beiden E-Feldkomponenten. z.B.

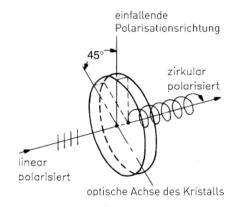


Abbildung: Funktion eines λ /4-Verzögerungsplättchens. Aus [2].

H. Aguilera | Lehrstuhl für Hochfrequenztechnik | RWPP 14/01/2022



Aufbau und Funktionsprinzip eines Rotating-Wave-Plate-Polarimeters





11

Aufbau

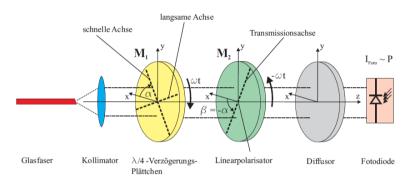


Abbildung: Aufbau der Messmethode. Aus [1].

H. Aguillera | Lehrstuhl für Hochfrequenztechnik | RWPP 14/01/2022



Rotating wave-plate Polarimeter

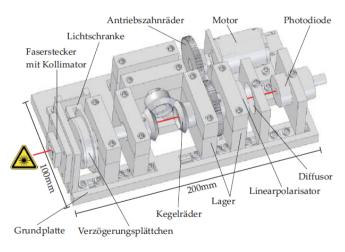


Abbildung: Aufbau eines Messkopfes. Aus [2].

Berechnung der Stokes-Parameter am Photodetektor

Einfluss der Rotation mittels Rotationsmatrizen:

$$R(\alpha) = \frac{1}{2} \begin{bmatrix} 1 & 0 & 0 & 0\\ 0 & \cos(2\alpha) & \sin(2\alpha) & 0\\ 0 & -\sin(2\alpha) & \cos(2\alpha) & 0\\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{bmatrix}$$
(8)

$$\begin{bmatrix}
S_0' \\
S_1' \\
S_2' \\
S_2'
\end{bmatrix} = M_{ges} \cdot \begin{bmatrix}
S_0 \\
S_1 \\
S_2 \\
S_0
\end{bmatrix}$$
(9)

mit

$$M_{ges} = M_1 \cdot R(\alpha) \cdot M_2 \cdot R(\beta)$$

H. Aguilera | Lehrstuhl für Hochfrequenztechnik | RWP



Gesamt-Übertragungsmatrix

$$M_{ges} = \frac{1}{2} \begin{bmatrix} d & e & f & g \\ d & e & f & g \\ 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 \end{bmatrix}$$
 (10)

$$d = 1$$

$$e = \cos(2\alpha - 2\beta) \cdot \cos(2\beta) - \sin(2\alpha - 2\beta) \cdot \cos(\Delta) \cdot \sin(2\beta)$$

$$f = e$$

$$g = \sin(2\alpha - 2\beta) \cdot \sin(\Delta)$$
(11)

$$\alpha = \omega t = -\beta$$

Phasenverzögerung $\Delta = \pi/2$

H. Aguilera | Lehrstuhl für Hochfrequenztechnik

Bestimmung der Stokes-Parameter

Aus Gleichung (7)

$$\vec{S_{PD}} = M_{ges} \cdot \vec{S_i} \tag{12}$$

Multiplikation des Stokes-Vektors mit erster Zeile Übertragungsmatrix (10) mit $\alpha = -\beta = \omega t$ und $\Delta = \pi/2$:

$$I'_{PD} = S'_0 = \frac{1}{2} \cdot \left[S_0 + \frac{1}{2} S_1 \cos(2\omega t) - \frac{1}{2} S_2 \sin(2\omega t) + \frac{1}{2} S_1 \cos(6\omega t) + \frac{1}{2} S_2 \sin(6\omega t) + S_3 \sin(4\omega t) \right]$$
(13)

Beschreibung der gemessenen Kurve durch eine Fourier-Reihenentwicklung.

H. Aguilera | Lehrstuhl für Hochfrequenztechnik | RWPP

Bestimmung der Stokes-Parameter

Beziehung zwischen den Stokes-Parametern und den komplexen Fourier-Koeffizienten:

$$F_{0} = \frac{1}{2}S_{0} \qquad S_{0} = 2F_{0}$$

$$F_{2} = \frac{1}{8}(S_{1} + jS_{2}) \qquad \Rightarrow S_{1} = 4\operatorname{Re}\{F_{2} + F_{6}\}$$

$$F_{4} = -j\frac{1}{4}S_{3} \qquad S_{2} = 4\operatorname{Im}\{F_{2} - F_{6}\}$$

$$F_{6} = \frac{1}{8}(S_{1} - jS_{2}) \qquad S_{3} = 4\operatorname{Im}\{F_{4}\}$$

$$(14)$$

. Aguilera | Lehrstuhl für Hochfrequenztechnik | RWPP

Simulation

Beispiel

$$S_{PD} = \begin{bmatrix} 1\\0,636\\-0,545\\0,545 \end{bmatrix} \tag{15}$$

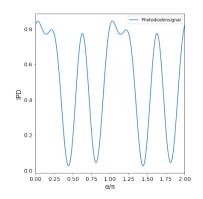


Abbildung: Simulation I_{PD} mit Numpy (0 $< \alpha < 2\pi$).

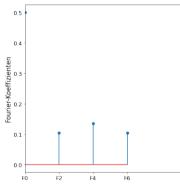


Abbildung: Simulation Fourier-Koeffizienten mit Numpy.



Simulation

Ergebnis:

$$S_{PD} = \begin{bmatrix} S_0 \\ S_1 \\ S_2 \\ S_3 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 1 \\ 0,633 \\ -0,551 \\ 0,544 \end{bmatrix}$$
 (16)

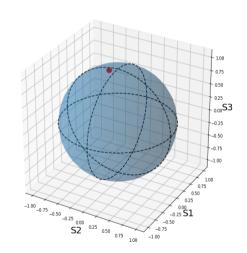
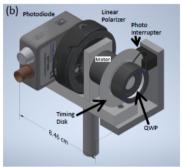


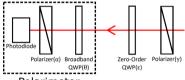
Abbildung: Poincaré-Kugel: Gl. (16).



Portables RWPP



(a) Portables RWPP¹.



Polarimeter

(b) Messanordnung zur Messung mit einem portablen RWPP (aus [3]).

¹Wilkinson, Maurer, Flood u. a. [3]:https://doi.org/10.1063/5.0052835.



Portables RWPP

- Bereich: 690-1200 nm ($\Delta=\pi/2$ bei $\lambda=912,93$ nm).
- Polfilter (γ) , $\lambda/4$ -Verzögerungsplättchen (ϵ) .

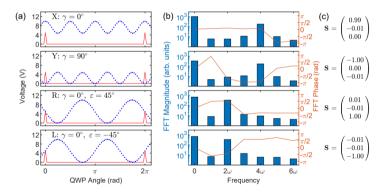


Abbildung: a) Messung Photodiode (gepunktete Linie) und Trigger (rote Linie); b) FFT Magnitude und Phase (aus [3]).



Anwendungen





Anwendungen

Messung von:

- Linearer Doppelbrechung ^{2 3} ⇒
- Zirkularer Doppelbrechung ⁴
- Polarisationsmodendispersion (PMD) ⁵



Abbildung: Messanordnung zur Messung der linearen Doppelbrechung, aus [6]

²J.-F. Lin https://doi.org/10.1016/j.ijleo.2009.09.002

³Wirthl, Panda, Hess u. a. [4] https://doi.org/10.1364/0SAC.444102

⁴Lin, Wu, Huang u. a. [5] https://doi.org/10.1016/j.ijleo.2009.10.003

⁵P. Williams, https://doi.org/10.1364/A0.38.006508.



Zirkulare Doppelbrechung

- Glukoselösung [5].
- Griseofulvin: Konzentration in Sol-Gel-Samples [5].
- Linear polarisiertes, einfallendes Licht
- Zirkulare Doppelbrechung abh. von der Konzentration (Glukose bzw. Griseofulvin).
- C₁₇H₁₇ClO₆: 0,0665g/ml → Rotationswinkel = 11.70°

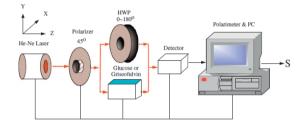


Abbildung: Messanordnung zur Messung der zirkularen Doppelbrechung in einem chiralem Medium mit einem Polarimeter PA510, aus [5]

Lehrstuhl für Hochfrequenztechnik H. Aquilera 14/01/2022



Thorlabs PA510

• Wellenlängenbereich: 450-700 nm

• Geeignet für: 30 nW - 3 mW.

• Genauigkeit D.O.P.: $\pm 1.0\%$ bis $\pm 1.5\%$.





Abbildung: RWPP PA510 Thorlabs⁶.

⁶https://www.thorlabs.us/thorproduct.cfm?partnumber=PA510



Thorlabs PAX1000VIS

Drei verschiedene Wellenlängebereiche (abh. von Modell)

- 400 nm 700 nm
- 600 nm 1080 nm
- 900 nm 1700 nm



Abbildung: RWPP PAX1000VIS Thorlabs⁷.

24

https://www.thorlabs.us/newgrouppage9.cfm?objectgroup_id=1564&pn=PAX1000VIS



Zusammenfassung





Zusammenfassung

- Polarisationzustand kann mittels Stokes-Parameter beschrieben werden.
- Poincaré-Kugel: graphische Darstellung der Stokes-Parameter.
- RWPP zur Charakterisierung und Untersuchung des Polarisationszustandes.
- Einsatz in der Faseroptik, Telekommunikationen, Astronomie, u.a.

H. Aguillera | Lehrstuhl für Hochfrequenztechnik | RWPP 14/01/2022



Danke für Ihre Aufmersamkeit!



Quellen





Referenzen I

- [1] M. Villnow, Optimierung und Systemintegration eines Stokes-Polarimeters mit rotierenden optischen Elementen, Feb. 2008.
- [2] J. Eichler und H. J. Eichler, "Polarisation," in *Laser: Bauformen, Strahlführung, Anwendungen*. Berlin, Heidelberg: Springer Berlin Heidelberg, 2015, S. 291–298, ISBN: 978-3-642-41438-1. DOI: 10.1007/978-3-642-41438-1_15. Adresse: https://doi.org/10.1007/978-3-642-41438-1_15.
- [3] T. A. Wilkinson, C. E. Maurer, C. J. Flood, G. Lander, S. Chafin und E. B. Flagg, "Complete Stokes vector analysis with a compact, portable rotating waveplate polarimeter," *Review of Scientific Instruments*, Jg. 92, Nr. 9, S. 093 101, 2021. DOI: 10.1063/5.0052835. eprint: https://doi.org/10.1063/5.0052835. Adresse: https://doi.org/10.1063/5.0052835.
- [4] V. Wirthl, C. D. Panda, P. W. Hess und G. Gabrielse, "Simple self-calibrating polarimeter for measuring the Stokes parameters of light," OSA Continuum, Jg. 4, Nr. 11, S. 2949–2969, Nov. 2021. DOI: 10.1364/OSAC.444102. Adresse: http://www.osapublishing.org/osac/abstract.cfm?URI=osac-4-11-2949.



Referenzen II

- [5] J.-F. Lin, J.-S. Wu, C.-H. Huang, T.-T. Liao und C.-C. Chang, "The application of a rotating-wave-plate stokes polarimeter for measurement of the optical rotation angle," *Optik*, Jg. 122, Nr. 1, S. 14–19, 2011, ISSN: 0030-4026. DOI: https://doi.org/10.1016/j.ijleo.2009.10.003.
- [6] J.-F. Lin, "Measurement of linear birefringence using a rotating-wave-plate Stokes polarimeter," *Optik*, Jg. 121, Nr. 23, S. 2144–2148, 2010, ISSN: 0030-4026. DOI: https://doi.org/10.1016/j.ijleo.2009.09.002.
- [7] B. Prof. Schmauss, Folien zur Vorlesung Photonik 2 Sommersemester 2021, Kapitel 2: Grundlegende Messtechnik. 2021.
- [8] P. Williams, "Rotating-Wave-Plate Stokes Polarimeter for Differential Group Delay Measurements of Polarization-Mode Dispersion," *Applied optics*, Jg. 38, S. 6508–15, Dez. 1999. DOI: 10.1364/A0.38.006508.
- [9] C. Flueraru, S. Latoui, J. Besse und P. Legendre, "Error Analysis of a Rotating Quarter-Wave Plate Stokes' Polarimeter," *IEEE Transactions on Instrumentation and Measurement*, Jg. 57, Nr. 4, S. 731–735, 2008. DOI: 10.1109/TIM.2007.913752.