FYZIKÁLNÍ PRAKTIKUM II FJFI ČVUT v Praze

Polarizace světla

Číslo úlohy: 9 Skupina: 4

Kruh: Středa Jméno: Denis Krapivin

Datum měření: 6.4.2022 Kolega: Kseniia Politskovaia

Klasifikace:



1 Pracovní úkoly

- 1. **DÚ**: Odvoď te vzorec (1) pro Brewsterův úhel úplné polarizace. Vycházejte z Obr. (1) a ze zákona lomu světla na rozhraní dvou optických prostředí. Spočtěte Brewsterův úhel pro rozhraní vzduch skleněné zrcadlo.
- 2. Proměřte závislost stupně polarizace bílého světla na sklonu černé skleněné desky a určete optimální hodnotu Brewsterova úhlu. Výsledky zaneste do grafu a porovnejte s vypočtenou hodnotou z domácího úkolu.
- 3. Černou otočnou desku nahraďte polarizačním filtrem a proměřte závislost intenzity polarizovaného světla na úhlu otočení analyzátoru (Malusův zákon). Výsledek srovnejte s teoretickou předpovědí, znázorněte graficky a výsledek diskutujte.
- 4. Na optické lavici prozkoumejte, jak působí na světelný paprsek celofánové dvojlomné filtry, které způsobují interferenci. Vyzkoušejte vliv otáčení analyzátoru vůči polarizátoru a vliv otáčení dvojlomného filtru mezi zkříženými i rovnoběžnými polarizátory v bílém světle. Pozorováním zjistěte, které vlnové délky (barvy) se interferencí zvýrazní. Výsledky pozorování popište.
- 5. Pomocí dvou polarizačních filtrů, fotočlánku a barevných filtrů změřte měrnou otáčivost křemene s tloušťkou 1 mm pro 4 vlnové délky světla. Jakou závislost pozorujete mezi vlnovou délkou světla a měrnou otáčivostí? Naměřené hodnoty porovnejte s tabulkovými. Jak se změní výsledek když použijete křemenný vzorek s větší tloušťkou? Diskutujte naměřené výsledky.

2 Pomůcky

Optická lavice, držáky pro optickou lavici, tyč s hrotem, tyč s výřezem, otočné černé zrcadlo, dva polarizační filtry, multimetr, kabely, otočný držák pro dvojlomný vzorek, čtvrtvlnná destička, světelný zdroj s matnicí, dva fotočlánky, 4 celofánové dvojlomné filtry, 4 barevné filtry, tři křemenné klíny, hadřík pro výměnu horkých filtrů.

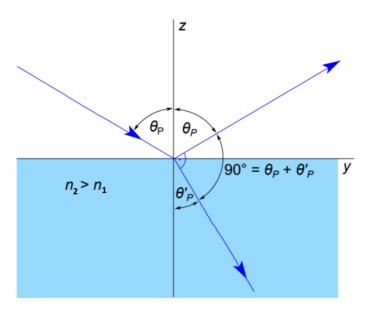
3 Teorie

3.1 Polarizace

Při dopadu světla na rozhraní dvou prostředí s indexy lomu n_1 a n_2 vzniká vlna odrazená a prošlá (Obr. (1)). Stupeň polarizace odražené vlny závisí na uhlu, který svírá dopadající vlna s rovinou rozhraní. Uhel ϕ , pro který stupeň polarizace je maximální nazýváme Brewsterův úhel [1]. Teoretický by mělo při dopadu světla na rozhraní pod Brewsterovým úhlem platit:

$$\frac{n_2}{n_1} = \frac{\sin(\phi)}{\sin(90^\circ - \phi)} = \operatorname{tg}(\phi). \tag{1}$$

Brewsterův úhel lze najít jako uhel dopadu, při kterém stupeň polarizace, t.j. velikost vektoru $\vec{P}=(P_1,P_2,P_3)$ odražené vlny nabývá maximální hodnoty.



Obr. 1: Lom a odraz světla na rozhraní látek s indexy lomu n_1 a n_2 . θ_p je uhel pod kterým světlo dopadá na rozhraní dvou prostředí, θ_p' je uhel pod kterým světlo prochází druhým prostředím.

Jednotlivé složky vektoru \vec{P} nazýváme Stokesovy parametry:

$$P_{1} = \frac{\langle E_{\mathbf{x}}^{2} \rangle_{\mathbf{r}} - \langle E_{\mathbf{y}}^{2} \rangle_{\mathbf{r}}}{\langle E_{\mathbf{x}}^{2} \rangle_{\mathbf{r}} + \langle E_{\mathbf{y}}^{2} \rangle_{\mathbf{r}}}, \qquad P_{2} = \frac{\langle 2E_{\mathbf{x}}E_{\mathbf{y}} \rangle_{\mathbf{r}}}{\langle E_{\mathbf{x}}^{2} \rangle_{\mathbf{r}} + \langle E_{\mathbf{y}}^{2} \rangle_{\mathbf{r}}}, \qquad P_{3} = \frac{\langle 2E_{\mathbf{x}}(\omega t - \frac{\pi}{2})E_{\mathbf{y}}(\omega t) \rangle_{\mathbf{r}}}{\langle E_{\mathbf{x}}^{2} \rangle_{\mathbf{r}} + \langle E_{\mathbf{y}}^{2} \rangle_{\mathbf{r}}}, \tag{2}$$

kde $\langle E_{\rm x}^2 \rangle_{\rm r}$, $\langle E_{\rm y}^2 \rangle_{\rm r}$, $\langle 2E_{\rm x}E_{\rm y} \rangle_{\rm r}$, $\langle 2E_{\rm x}(\omega t - \frac{\pi}{2})E_{\rm y}(\omega t) \rangle_{\rm r}$ jsou střední časové hodnoty intenzit středované přes rozlišovací dobu měřicího přístroje.

Ke změření intenzit $\langle E_{\mathbf{x}}^2 \rangle_{\mathbf{r}}$, $\langle E_{\mathbf{y}}^2 \rangle_{\mathbf{r}}$, $\langle 2E_{\mathbf{x}}E_{\mathbf{y}} \rangle_{\mathbf{r}}$ potřebujeme jeden polarizátor. Jeho osa je orientována ve směru osy x nebo ve směru osy y.

Pokud nastavíme osu polarizátoru pod úhlem 45° k osám x, y dostaneme následující intenzitu:

$$\left\langle \left(\frac{E_{\mathbf{x}}^2 + E_{\mathbf{y}}^2}{\sqrt{2}}\right)^2 \right\rangle_{\mathbf{r}} = \frac{1}{2} \langle E_{\mathbf{x}}^2 \rangle_{\mathbf{r}} + \frac{1}{2} \langle E_{\mathbf{y}}^2 \rangle_{\mathbf{r}} + \langle E_{\mathbf{x}} E_{\mathbf{y}} \rangle_{\mathbf{r}},$$

odkud s ze znalostí hodnot intenzit $\langle E_{\rm x}^2 \rangle_{\rm r}$ a $\langle E_{\rm y}^2 \rangle_{\rm r}$ lze snadno najít $\langle 2E_{\rm x}E_{\rm y} \rangle_{\rm r}$:

$$\langle 2E_{\mathbf{x}}E_{\mathbf{y}}\rangle_{\mathbf{r}} = 2\left\langle \left(\frac{E_{\mathbf{x}}^2 + E_{\mathbf{y}}^2}{\sqrt{2}}\right)^2 \right\rangle_{\mathbf{r}} - \langle E_{\mathbf{x}}^2\rangle_{\mathbf{r}} - \langle E_{\mathbf{y}}^2\rangle_{\mathbf{r}}.$$
 (3)

Obdobně při přidaní před polarizátor orientovaný pod úhlem 45° k osám x, y čtvrtvlnné destičky dostaneme následující intenzitu:

$$\left\langle \left(\frac{\langle E_{\mathbf{x}}(\omega t - \frac{\pi}{2}) + E_{\mathbf{y}}(\omega t) \rangle_{\mathbf{r}}}{\sqrt{2}} \right)^{2} \right\rangle_{\mathbf{r}} = \left\langle E_{\mathbf{x}}(\omega t - \frac{\pi}{2}) E_{\mathbf{y}}(\omega t) \right\rangle_{\mathbf{r}} + \frac{1}{2} \left\langle E_{\mathbf{x}}^{2} \right\rangle_{\mathbf{r}} + \frac{1}{2} \left\langle E_{\mathbf{y}}^{2} \right\rangle_{\mathbf{r}},$$

odkud s ze znalostí hodnot intenzit $\langle E_{\rm x}^2 \rangle_{\rm r}$ a $\langle E_{\rm y}^2 \rangle_{\rm r}$ lze snadno najít $\langle 2E_{\rm x}(\omega t - \frac{\pi}{2})E_{\rm y}(\omega t) \rangle_{\rm r}$:

$$\langle 2E_{\mathbf{x}}(\omega t - \frac{\pi}{2})E_{\mathbf{y}}(\omega t)\rangle_{\mathbf{r}} = 2\left\langle \left(\frac{\langle E_{\mathbf{x}}(\omega t - \frac{\pi}{2}) + E_{\mathbf{y}}(\omega t)\rangle_{\mathbf{r}}}{\sqrt{2}}\right)^{2}\right\rangle_{\mathbf{r}} - \langle E_{\mathbf{x}}^{2}\rangle_{\mathbf{r}} - \langle E_{\mathbf{y}}^{2}\rangle_{\mathbf{r}},\tag{4}$$

3.2 Malusův zákon

Pro intenzitu I lineárně polarizovaného záření po průchodu polarizátorem platí Malusův zákon:

$$I = I_0 \cos^2(\varphi),\tag{5}$$

kde I_0 intenzita polarizavaného světla dopadajícího na polarizátor a φ je úhel sevřený polarizačními rovinami paprsku a polarizátoru.

Prochází-li lineárně polarizované světlo opticky aktivními látkami dochází ke stáčení roviny polarizace tohoto světla. Úhel, o který se rovina polarizace stočí, je přímo úměrný tloušťce vrstvy materiálu, kterou světlo prochází. Optickou aktivitu látky popisujeme pomocí měrné otáčivosti, která udává úhel otočení ve stupních na 1 mm tloušťky vzorku. Optická aktivita závisí také na vlnové délce světla, kdy kratším vlnovým délkám přísluší větší otočení.

4 Postup měření

Před samotným měřením umístíme na jeden konec optické lavici vedle otočného stolku tyčku s výřezem a na druhy konec optické lavici umístíme tyčku s hrotem. Pak otočný stolek nastavíme na uhel 0° a zaaretujeme. Hledáme polohu stolku tak, aby při pohledu přes hrot a výřez obou tyček hrot a jeho obraz v černé destičky kryly.

4.1 Určení Brewsterova úhlu

Umístíme na optické lavici co nejblíže k sobě jeden z fotočlánků, polarizační filtr, clonu a černou destičku připevněnou na nedotačním stolku. Fotočlánek připojíme na multimetr, kterým budeme měřit napětí na článku v rozsahu 2000 mV.

Světelný zdroj umístíme pod pravým uhlem k otočnému stolku s destičkou a irisovou clonu nastavíme tak, aby se do polarizátoru dostalo co nejméně rozptýleného světla.

Zapojíme zdroj světla a na polarizátoru nastavíme uhel otočení na 0° . Měříme závislost hodnoty napětí na multimetru při změně uhlu otočení stolku s destičkou v rozmezí od 0° do 90° s krokem 5° . Pak postup opakujeme pro otočení polarizátoru na 90° a 45° .

Pro poslední měření potřebujeme mezi polarizátor a clonu vložit čtvrtvlnnou destičku. Polohu čtvrtvlnné destičky nastavte takto: analyzátor nastavíme do polohy 0° , čtvrtvlnnou destičku natočíme tak, aby napětí na multimetru bylo maximální. Potom na polarizátoru nastavíme uhel otočení na 45° a naměříme závislost napětí na uhlu otočení stolku stejně jako v minulých úlohách.

4.2 Ověření Malusova zákona

Umístíme na optické lavici co nejblíže k sobě jeden z fotočlánků, dva polarizačních filtru a zdroj světla. V daném měření polarizátor, který se nachází vedle fotočlánku hraje roli analyzátoru. Zapneme zdroj světla a postupně měříme závislost napětí změně uhlu natočení analyzátoru vůči polarizátoru. Měření provádíme pro natočení od -90° do 90° v krocích po 5° .

4.3 Interference v rovnoběžném polarizovaném světle

Umístíme na optické lavici co nejblíže k sobě jeden z fotočlánků, první polarizační filtr (analyzátor), celofánový dvojlomný filtr, druhy polarizační filtr a zdroj světla.

Otáčením analyzátoru vůči polarizátoru a následně otáčením dvojlomného filtru mezi zkříženými i rovnoběžnými polarizátory pozorujeme změny ve světelném spektru pro příslušné dvojlomné filtry.

4.4 Optická aktivita křemene

Umístíme na optické lavici co nejblíže k sobě jeden z fotočlánků, první polarizační filtr (analyzátor), jeden ze vzorků křemene, druhy polarizační filtr a zdroj světla. Na matnici světelného zdroje umístíme jeden z 4 barevných filtrů.

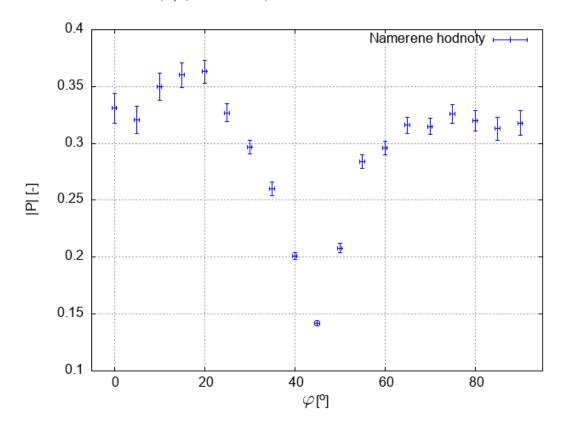
Otáčením analyzátoru vůči polarizátoru najdeme přibližnou hodnotu úhlu s maximální intenzitou propouštěného světla. Pak měříme intenzitu světla v okolí tohoto úhlu v rozmezí $\pm 50^{\circ}$ s krokem 5° . Měření opakujeme pro každý z 4 filtrů pro vzorek křemene tloušťky 1 mm a pro jeden filtr pro vzorky křemene tloušťky 1,7 a 3,5 mm.

5 Zpracování dat

Vypracování DÚ je uvedeno v Příloze (Obr. 5).

5.1 Určení Brewsterova úhlu

Naměřili jsme závislost intenzity světla na uhlu otočení černé destičky a podle vztahů (2), (3) a (4) jsme našli hodnoty Stokesových parametrů P_1 , P_2 a P_3 pro každý úhel otočení. Vypočtené hodnoty stupňů polarizace $|\vec{P}|$ v závislostí na úhlu natočení destičky φ jsou zobrazeny na Obr. 2.

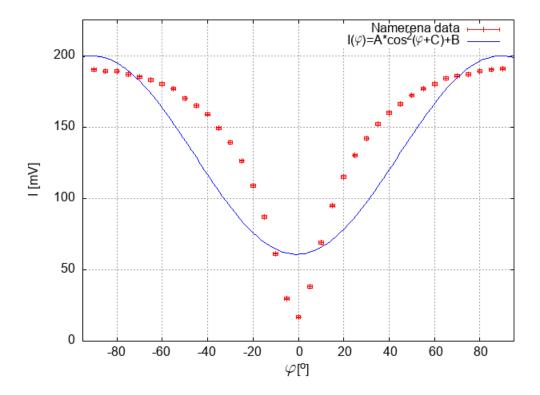


Obr. 2: Vypočtené hodnoty stupňů polarizace $|\vec{P}|$ v závislostí na úhlu natočení destičky φ .

Chyba měření uhlu natočení $\sigma_{\varphi} = 30'$ je přímo chybou měření měřícího přístroje. Intenzitu světla jsme měřili multimetrem s přesnosti 1 mV, pak chyba měření stupňů polarizace $|\vec{P}|$ je chybou nepřímého měření [2].

5.2 Ověření Malusova zákona

Naměřené hodnoty intenzity I v závislosti na uhlu pootočení analyzátoru φ a předpokládaná závislost podle Malusova zákona (5) jsou na Obr. (3).



Obr. 3: Naměřené hodnoty intenzity I v závislosti na uhlu pootočení analyzátoru φ a předpokládaná závislost podle Malusova zákona ve tvaru $I(\varphi)$ s koeficienty $A=140\pm 9,\, B=61\pm 7,\, C=1,6\pm 0,1.$

5.3 Interference v rovnoběžném polarizovaném světle

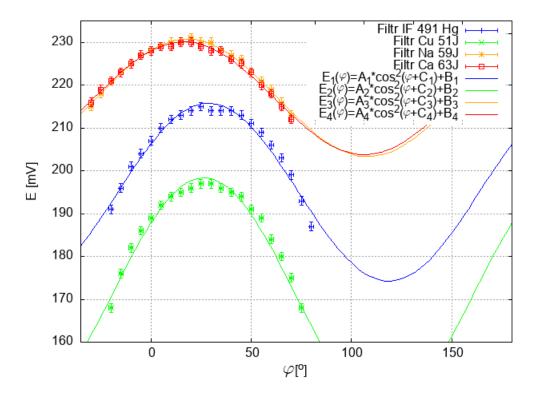
Pozorované barvy při natočení na úhel φ analyzátoru vůči polarizátoru pro 4 celofánové filtry jsou v Tab. 1.

filtr [-]	φ [°]	barva [—]
1	90	malinová
	45	světlo-zelená
	0	bílá
2	90	fialová
	45	růžova
	0	bílá
3	90	modrá
	45	žlutá
	0	bílá
4	90	světlo-modrá
	45	zelená
	0	žluto-zelená

Tab. 1: Interference v rovnoběžném polarizovaném světle. Pozorované barvy při nastavení úhlu φ natočení analyzátoru vůči polarizátoru pro 4 různé celofánové filtry.

5.4 Optická aktivita křemene

Naměřené hodnoty intenzity E v závislosti na uhlu pootočení analyzátoru φ pro tloušťku křemene 1 mm při měřeni s 4 různými filtry a proložení dat příslušnou funkcí ve tvaru $E(\varphi) = A\cos^2(\varphi + B) + C$ jsou na Obr. 4.



Obr. 4: Naměřené hodnoty intenzity E v závislosti na uhlu pootočení analyzátoru φ pro tloušťku křemene 1 mm při měřeni s 4 různými filtry. Proložení závislostí funkcemi ve tvaru $E_i(\varphi)$ s koeficienty $A_1=42\pm 2,\ A_2=53\pm 2,\ A_3=27,4\pm 0,5,\ A_4=26,3\pm 0,6,\ B_1=174\pm 1,\ B_2=145\pm 2,\ B_3=203,3\pm 0,4,\ B_4=203,8\pm 0,5,\ C_1=-0,50\pm 0,01,\ C_2=-0,46\pm 0,02,\ C_3=-0,31\pm 0,01,\ C_4=-0,29\pm 0,01.$

Proložením dat jsme určili hodnoty parametrů C_i , který určuje polohu vrcholu, tj. úhel, o který se rovina polarizace světla stočila. Pak pro každý filtr jsme spočítali hodnotu měrné otáčivosti křemene $\frac{\varphi}{d}$. Vypočtené hodnoty měrné otáčivosti křemene $\frac{\varphi}{d}$ v závislosti na vlnové délce světla λ a proložení závislostí funkcí ve tvaru $\frac{\varphi}{d}(\lambda)$ jsou na Obr. 6.

Naměřené hodnoty intenzity E v závislosti na uhlu pootočení analyzátoru φ pro tloušťky křemene 1, 1, 7 a 3 mm při měřeni s modrým filtrem ($\lambda=491$ nm) a proložení závislostí funkcemi ve tvaru $E(\varphi)=A\cos^2(\varphi+B)+C$ jsou na Obr. 7.

Pak měrnou otáčivost pro vzorek s tloušťkou 1 mm jsme určili na $\frac{\varphi}{d_1}=(0,50\pm0,01)$ mm⁻¹, pro vzorek s tloušťkou 1,7 mm na $\frac{\varphi}{d_{1,7}}=(0,51\pm0,02)$ mm⁻¹ a pro vzorek s tloušťkou 3,8 mm na $\frac{\varphi}{d_{3,8}}=(0,53\pm0,02)$ mm⁻¹. Chyby jsou nalezeny jako chyby nepřímého měření.

6 Diskuze

V prvním a druhém pokusu jsme používali fotočlánek, který pravděpodobně měl nějakou vádu nebo byl částečně nefunkční. Podle teoretických představ [1] hodnota stupně polarizací se by měla přibližovat k 1 pro Brewsteruv uhel, který jsme v domácí přípravě odvodili na cca 62° . Na Obr. (6) je vidět, že naměřena data se chovají úplně jinak.

Při ověřování Malusova zákona lze z Obr. (6) stanovit, že naměřené hodnoty intenzity neodpovídá teoretickému předpokladu, ale zkusili jsme teto data proložit očekávanou funkci. Každopádně podle naměřených hodnot jsme ověřili, že polarizátor opravdu má určitý uhel polarizace.

Při zkoumaní interference v rovnoběžném polarizovaném světle jsme určili, že při změně uhlu natočení analyzátoru vůči polarizátoru se mění výsledná barva světla. Při otočení polarizátorů o 90° pozorujeme úplné jiné barvy, které se předtím zeslabovaly a barva zorného pole se mění na doplňkovou. Při otáčení vzorkem se mění poměr intenzit interferujících paprsků, což způsobuje změnu výsledné barvy.

Zkusili jsme proložit závislost měrné otáčivosti křemene na vlnové délce světla různými funkcemi, jedna z nich je na Obr. 7. Kvůli malému počtu měření těžko přesně určit typ závislosti, ale určitě jde o klesající funkcí, což odpovídá naším představám. Zvetšením počtu měření a zvetšením počtu filtru s různými vlnovými délkami šlo by tuto závislost prozkoumat lip.

Při použití vzorků s vetší tloušťkou jsme zjistili, že hodnota měrné otáčivosti pro jednu zvolenou vlnovou délku se nemění, ale roste hodnota uhlu otáčeni.

7 Závěr

- 1. **DÚ**: V přípravě (Obr. 5) jsme odvodili vzorec (1) pro Brewsterův úhel úplné polarizace. Spočítali jsme Brewsterův úhel pro rozhraní vzduch skleněné zrcadlo.
- 2. Proměřili jsme závislost stupně polarizace bílého světla na sklonu černé skleněné desky (Obr. 2), optimální hodnotu Brewsterova úhlu se nám najít nepodařilo.
- 3. Proměřili jsme závislost intenzity polarizovaného světla na úhlu otočení analyzátoru (Malusův zákon). Výsledek jsme srovnali s teoretickou předpovědí, znázorňovali graficky (Obr. 3) a výsledek diskutovali.
- 4. Na optické lavici jsme prozkoumali, jak působí na světelný paprsek celofánové dvojlomné filtry, které způsobují interferenci. Vyzkoušeli jsme vliv otáčení analyzátoru vůči polarizátoru a vliv otáčení dvojlomného filtru mezi zkříženými i rovnoběžnými polarizátory v bílém světle (Tab. 1).
- 5. Pomocí dvou polarizačních filtrů, fotočlánku a barevných filtrů změřili jsme měrnou otáčivost křemene s tloušťkou 1 mm pro 4 vlnové délky světla (Obr. 4). Předpokládanou závislost mezi vlnovou délkou světla a měrnou otáčivostí jsme znázorňovali graficky (Obr. 6).

Literatura

- [1] Kolektiv praktika, *Polarizace světla*, [online, cit.12.4.2022] https://moodle-vyuka.cvut.cz/pluginfile.php/435619/mod_resource/content/9/Návod%20-%20měření%20s%20polarizovaným%20světlem.pdf
- [2] Petr Chaloupka, Základy fyzikálních měření, prezentace [online, cit.12.4.2022] https://people.fjfi.cvut.cz/chalopet/ZFM/ZFM.pdf

Příloha

8 Domácí příprava

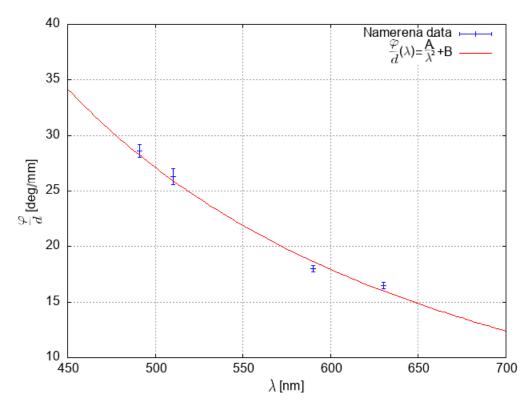
Discrete Odvodit vzerec:
$$\frac{n_2}{n_1} = \frac{\sin(\theta)}{\sin(90^\circ - \theta)} = tg(\theta)$$

$$\frac{n_2}{n_1} = \frac{\sin \theta}{\sin \theta}, \quad tg(\theta + \theta') = +\infty = > \frac{n_1}{n_1} = \frac{s_1 n_1(\theta)}{s_1 n_1(\theta)} = tg(\theta).$$

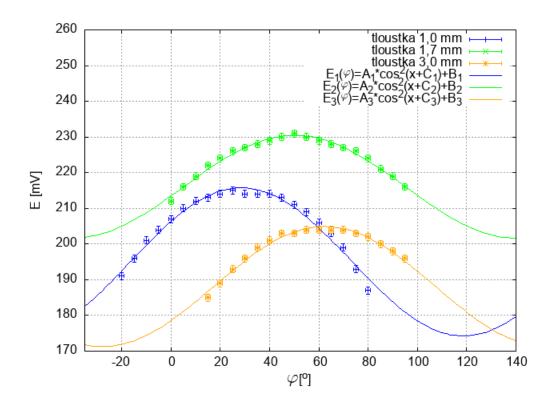
$$\theta = \cot g(n_2) = 1,075 \text{ rad} = \frac{61,80}{4}$$
Fakulla jaderná a fyzikálné inženyiská fyzikálné praktikum II. Jetní semestr Habbadul

Obr. 5: Domací připrava. Odvození vzorce (1) pro Brewsterův úhel úplné polarizace.

9 Grafy



Obr. 6: Vypočtené hodnoty měrné otáčivosti křemene $\frac{\varphi}{d}$ v závislosti na vlnové délce světla λ a proložení závislostí funkcí ve tvaru $\frac{\varphi}{d}(\lambda)$ s koeficienty $A=7,52\pm0,02,\,B=-2\pm1.$



Obr. 7: Naměřené hodnoty intenzity E v závislosti na uhlu pootočení analyzátoru φ pro tloušťky křemene 1, 1, 7 a 3 mm při měřeni s modrým filtrem ($\lambda=491$ nm). Proložení závislostí funkcemi ve tvaru $E_i(\varphi)$ s koeficienty $A_1=42\pm 2,\ A_2=29\pm 1,\ A_3=33, 6\pm 1, 5,\ B_1=174\pm 1,\ B_2=202\pm 1,\ B_3=171, 3\pm 1, 3,$ $C_1=-0,50\pm 0,01,\ C_2=-0,86\pm 0,01,\ C_3=2,05\pm 0,01.$