

Vegova ulica 4, 1000 Ljubljana

Poročila vaj pri predmetu fizika

# Poročila maturitetnih vaj

Mentor: Tomo Omahna, prof. Avtor: Jaka Kovač, G 4. b

Ljubljana, oktober 2023 – april 2024

# Povzetek

V tem delu bom predstavil kako sem izvedel maturitene vaje, njihove rezultate. Ob vsaki vaji sem preverjal veljavnost meritev s teoretično izračunaimi vrednostmi.

Ključe besede: poročila maturitetnih vaj - fizika, fizika za srednjo šolo

# Kazalo

1	Lasi	no mnanje vzmetnega mnaia	3
2	Pros	ti pad	7
3	Odb	ojnost	10
4	Boyl	ov zakon	11
5	Atwo	oodovo padalo	13
6	Duše	eno nihanje v električnem krogu	15
7	Gost	tota zemljinega električnega polja	17
8	Mer	jenje goriščne razdalje leč	19
9	Plins	ski emisijski spektri	22
10	Viri	in literatura	24
Sl	ike		
	1	Atwoodovo padalo	13
	2	Posnetek zaslona osciloskopa z meritvami časa pozameznega iznihaja	16
	3	Trikotnik magnetnh polj	17
	4	Zbiralna leča	19
	5	Razpršilna leča	20
	6	Sestavljena leča	20
	7	Emisijski spekter helija	22

# O zapisu meritev

Prikazane številčne vrednosti so zaokrožene na 3 od 0 različna decimalna mesta (znanstven zapis). V izračunih se uporablja dejanska vrednost. Kjer ni drugače navedeno je vrednost podana na  $\pm 0, 5$  enot na zadnjem prikazanem mestu. Primer: s=10, 0 m  $\pm 0, 05$  m

# 1 Lastno nihanje vzmetnega nihala

#### Opis vaje in teoritična podlaga

Nihanje količine x lahko zapišemo z enačbo nihanja

$$\frac{d^2x}{dt^2} + \omega_0^2 x = 0. ag{1}$$

V našem primeru želimo preveriti sinusno nihanje vzmetnega nihala. Hookov zakon pravi, da je  $F_v=-ks$ , po II. Newtonovem zakonu pa lahko zapišemo

$$F_v = ma = -ks = m\frac{d^2x}{dt^2}. (2)$$

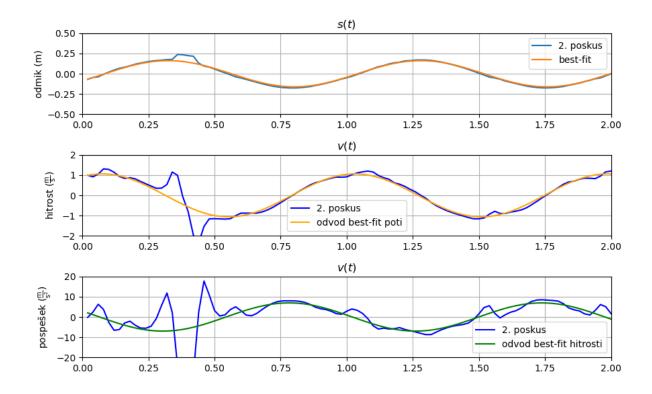
Rešitev dane diferencialne enačbe je

$$x(t) = x_{max}\sin(\omega t + \varphi); \omega = \sqrt{\frac{k}{m}} \wedge \varphi = \arcsin(\frac{x(0)}{x_{max}}).$$
 (3)

# Uporabljeni pripomočki

razlčične vzmeti in uteži, stojalo, UZ sledilnik in Verinierjev vmesnik, tehtnica in merilni trak

### Grafi



#### Analiza rezultatov

Krivuljo, ki se grafu poti najbolj prilega lahko opišemo z enačbo  $s_{best\_fit}(t) = 0.162 \sin(6.57t) \, \text{m}$ . Povprečna napaka v odmiku je s tem manjša kot 5 %. Ko  $s_{best\_fit}(t)$  odvedemo po času, dobimo hitrost, ki ga zapišemo z enačbo  $v_{best\_fit}(t) = 1.062 \cos(6.57t) \, \frac{\text{m}}{\text{s}} \, \text{s}$  čimer od izmerjenih vrednosti v povprečju pridobimo manj kot 10 % napake. Podobno lahko storimo s pospeškom, ki pa je drugi odvod poti po času. Zapišemo  $a_{best\_fit}(t) = -6.97 \sin(6.57t) \, \frac{\text{m}}{\text{s}^2}$ , s tem pa se od dejanskih vrednosti oddaljimo za povprečno 30 %. To napako verjetno povzročajo manjše napake pri meritvi odmika, napaka na hitrosti in pospeški pa se zaradi tega povečuje.

# 2 Prosti pad

### Opis vaje in teoritična podlaga

Na Zemlji vsa telesa v prostem padu pospešujejo z  $a=g\approx 10\frac{\rm m}{\rm s^2}$ . Ta pospešek lahko izračunamo iz splošnega gravitacijskega zakona:

$$\begin{split} F &= G\frac{mM}{r^2}; G = 6,67408 \pm 0,00031 \cdot 10^{-11} \frac{\text{Nm}^2}{\text{kg}^2} \\ am &= G\frac{mM}{r^2} \\ g &= G\frac{M_{Zemlje}}{r_{Zemlje}^2} \\ g &\approx 6,67408(1 \pm 4,64 \cdot 10^{-5}) \cdot 10^{-11} \frac{\text{Nm}^2}{\text{kg}^2} \cdot \frac{5,972168(1 \pm 8,37 \cdot 10^{-8}) \cdot 10^{24} \text{kg}}{(6,3710(1 \pm 7,68 \cdot 10^{-6}) \cdot 10^6 \text{m})^2} \\ g &\approx 9,826(1 \pm 6,18 \cdot 10^{-5}) \frac{\text{m}}{\text{s}^2} \approx (9,826 \pm 0,000608) \frac{\text{m}}{\text{s}^2} \end{split} \tag{4}$$

Vrednost pa lahko imerimo tudi eksperimentalno. S senzorjem <sup>1</sup> lahko izmerimo prepotovano pot (prosto) padajočega telesa iz česa pa lahko izračunamo hitrost telesa in njegov pospešek.

$$s(t) - \text{pot v odvisnosti od časa}$$

$$v(t) = \frac{ds}{dt}$$

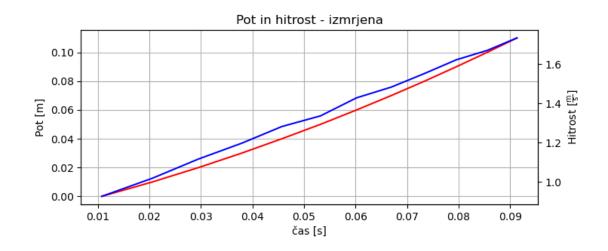
$$a(t) = \frac{dv}{dt} = \frac{d^2s}{dt^2}$$
(5)

### Uporabljeni pripomočki

Verinier-jev vmesnik, fotovrata, merilna letev z razmakom 1 cm med oznakami

<sup>&</sup>lt;sup>1</sup>fotovrata

# Graf in izpis vrednost





t [s]	s [m]	$v\left[\frac{\mathrm{m}}{\mathrm{s}}\right]$	$a\left[\frac{\mathrm{m}}{\mathrm{s}^2}\right]$	$s_i$ [m]	$v_i \left[\frac{\mathrm{m}}{\mathrm{s}}\right]$
0,0108	0	0,93	9,41	0	0,926
0,0206	0,01	1,02	10,96	0,010	1,036
0,0296	0,02	1,12	9,60	0,020	1,135
0,0379	0,03	1,20	10,92	0,030	1,226
0,0457	0,04	1,28	7,26	0,046	1,311
0,0532	0,05	1,34	13,14	0,051	1,390
0,0602	0,06	1,43	8,14	0,061	1,466
0,0670	0,07	1,48	10,76	0,071	1,537
0,0734	0,08	1,55	11,32	0,082	1,606
0,0796	0,09	1,62	7,96	0,092	1,671
0,0855	0,10	1,67	11,04	0,102	1,734
0,0913	0,11	1,73	11,30	0,113	1,795

Povprečni izmerjen pospešek je  $\overline{a}=(10,3\pm2,2)\frac{\text{m}}{\text{s}^2}=10,3(1\pm0,21)\frac{\text{m}}{\text{s}^2}$ , kar sem tudi uporabil pri izračunanih vrednostih poti in hitrosti.

### Analiza rezultatov

Izmerjena vrednost je za okoli 5 % večja od vrednosti izračunane v enačbi (4). Ugotovil sem, da je napaka meritev tako velika, da je dejanksa vrednost znotraj merske napake. Do tako velike napake je verjetno prišlo, saj se je letev med padcem <sup>2</sup> premikala tudi bočno, s tem pa prepotovala daljšo pot, kot če bi padala navpišno navzdol.

<sup>&</sup>lt;sup>2</sup>spust - ang. "descend"; padec - ang. "fall"[12]

# 3 Odbojnost

### Opis vaje in teoritična podlaga

Meritev koeficienta odbojnosti albeda a za različno obarvane podlage. Ker za referenco vzamemo bel papir, koeficient a izračunamo po formuli:

$$a = \frac{E(obarvan \ papir)}{E(bel \ papir)},\tag{6}$$

kjer E predstavlja osvetljenost oz. površinsko gostoto svetlobnega toka.

# Uporabljeni pripomočki

Mobilni telefon z aplikacijo za meritev osvetljenosti, namizno svetilko, bel in barven papir

#### Meritve

Barva papirja	$E_1$ [lux]	$E_2$ [lux]	$E_3$ [lux]	$\overline{E}$ [lux]	a
bela	331	332	334	332	1
zelena	320	322	322	321	0,967
rdeča	314	315	315	315	0,949
oranžna	307	308	308	308	0,928
modra	299	301	300	300	0,904
rumena	326	327	327	327	0,985
temno modra	285	285	285	285	0,858

#### Analiza rezultatov

Vidimo, da ima "temnejši" papir manjši albeda faktor. Meritev bi lahko izboljšali, če bi za osnovo uporabili ALU-folijo ali kaj podobnega. Bel papir zaradi površinske hrapavosti svetlobo razprši, kar povzroči zmanjšanje izmerjene osvetlitve.

# 4 Boylov zakon

### Opis vaje in teoritična podlaga

Za idealni plin velja splošna plinska enačba:

$$pV = nRT, (7)$$

kjer je p tlak plina, V njegov volumen,  $n=\frac{m}{M}$  količina snovi (v molih),  $R=8,314\frac{\text{m}^3\cdot\text{Pa}}{\text{mol}\cdot\text{K}}$ .  $^3$  Ko enačbo preuredimo, in upoštevamo, da količine plina v zaprtem postoru ne speminjamo (ohrani se n), lahko zapišemo:

$$\frac{pV}{T} = konst. (8)$$

Če plin ohranja temperaturo (sprememba je izotermna) dobimo Boylov zakon.

$$p_1 V_1 = p_2 V_2 (9)$$

### Uporabljeni pripomočki

Brizga, Verinierjev vmesnik in senzor tlaka

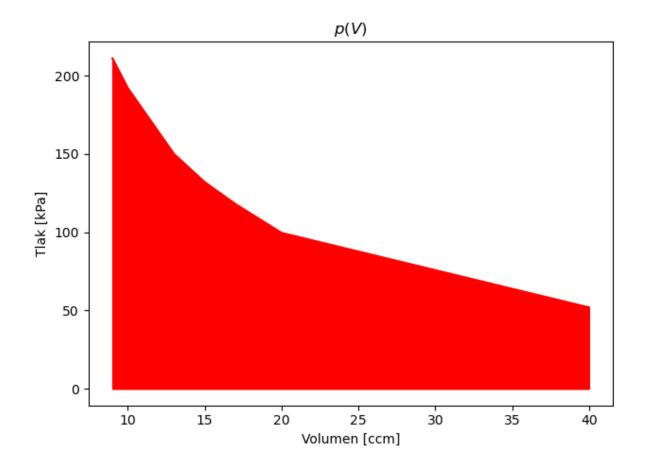
### Tabela meritev in graf

V [ccm]	p [kPa]	pV	$\frac{pV}{\overline{pV}}$ [%]
80.0	26.0	2081	4.64
40.0	52.0	2079	4.54
20.0	99.6	1991	0.13
17.0	118	2001	0.62
15.0	132	1983	0.26
13.0	150	1954	1.76
10.0	192	1919	3.49
9.00	211	1901	4.41
	Povprečje	1989	2.48

<sup>4</sup> 

 $<sup>^3</sup>$ Plinska konstanta R je definirana kot produkt Avogadrovega števila  $N_A$  in Boltzmanove konstante  $k_B$ . Vrednosti obeh sta bili z letom 2019 točno določeni, zato lahko izračunamo tudi točno vrednost R [6]

<sup>&</sup>lt;sup>4</sup>Ker sem svoje meritve izgubil, sem te prepisal iz knjižice z navodili izvajanja vaj, ki smo jo dobili ob začetku leta [5]



### Analiza rezultatov

Boylov zakon pravi, da je produkt p in V konstanten, če se temperatura idealnega plina ne spremeni. Z meritvami lahko to potrdim, saj je pri vseh merjenih volumnih odstopanje od povprečja manj kot 5 %. Če izračunamo (izmerimo) ploščino pod nastalo krivuljo (z drugimi besedami, če izračunamo integral) dobimo delo, ki smo ga opravili, če plin stisnemo iz  $V_z$  na  $V_k$ .

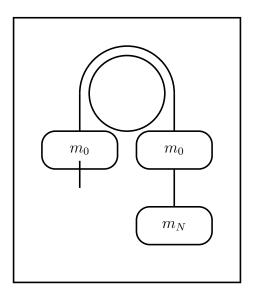
$$\int_{V_z}^{V_k} p(V) \, dV = A \tag{10}$$

# 5 Atwoodovo padalo

### Opis vaje in teoritična podlaga

Atwoodovo padalo je George Atwood izumil kot enega izmed eksperimentlnih dokazov za Newtonov II. zakon.

Predpostavimo sistem mas, med seboj povezani z lahko vrvico, položene na lahek škripec. Ob začetku poskusa je sistem v ravnovesju, saj je na vsako stran vrvice obešena enaka masa  $m_0=50,9$  g. Ko v sistem na eno stran dodamo  $m_N=54,9$  g, začne ta stran pospeševati proti tlom.



Slika 1: Atwoodovo padalo

Zapišemo lahko:

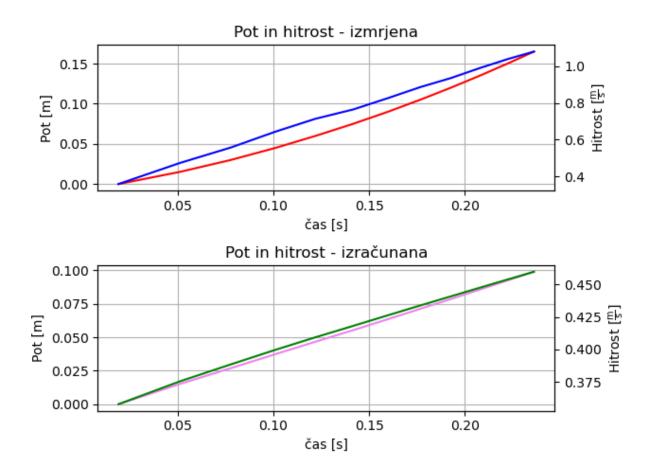
$$m_N \cdot g = (2m_0 + m_N) \cdot a$$

$$a = g \cdot \frac{m_N}{2m_0 + m_N}$$
(11)

### Uporabljeni pripomočki

različne uteži, sponke za papir, Verinierjev vmesnik, fotovrata s škripcem

# Grafi



### Analiza rezultatov

Izmerjen pospešek je  $a=3,27\pm0.67$   $\frac{\rm m}{\rm s^2}=3,27(1\pm0.21)$   $\frac{\rm m}{\rm s^2}$ . Izračunana vrednost je a=3,44  $\frac{\rm m}{\rm s^2}$  ker je znotraj merske napake.

# 6 Dušeno nihanje v električnem krogu

### Opis vaje in teoritična podlaga

Cilj vaje je izračunati koeficient dušenja  $\beta$  v dušemen električnem nihajenm krogu. Začnimo z enačbo dušenega nihanja [10]

$$\frac{d^2x}{dt^2} + 2\beta \frac{dx}{dt} + \omega_0^2 x = 0. \tag{12}$$

V danem nihanjem krogu lahko z II. Kirchoffovim zakonom zapišemo

$$U - L\frac{dI}{dt} - RI = 0. (13)$$

Tok v vezju lahko izračunamo z

$$I = -\frac{de}{dt} = -\frac{d(CU)}{dt} = -C\frac{dU}{dt},\tag{14}$$

ko tok vstavimo v enačbo 13 dobimo

$$U + LC\frac{d^2U}{dt^2} + RC\frac{dU}{dt} = 0$$

$$LC\frac{d^2U}{dt^2} + RC\frac{dU}{dt} + U = 0,$$
(15)

če enačbo delimo z LC pri tem pa upoštevamo  $LC=\frac{1}{\omega_0^2}$  lahko zapišemo

$$\frac{d^2U}{dt^2} + \frac{R}{L}\frac{dU}{dt} + \omega_0^2 U = 0 \tag{16}$$

iz česar sledi, da je x=U in  $2\beta=\frac{R}{L}$  v enačbi dušenega nihanja. Zapišemo lahko [5]

$$U = e^{-\beta t} [A\sin(\omega t) + B\cos(\omega t)]$$
(17)

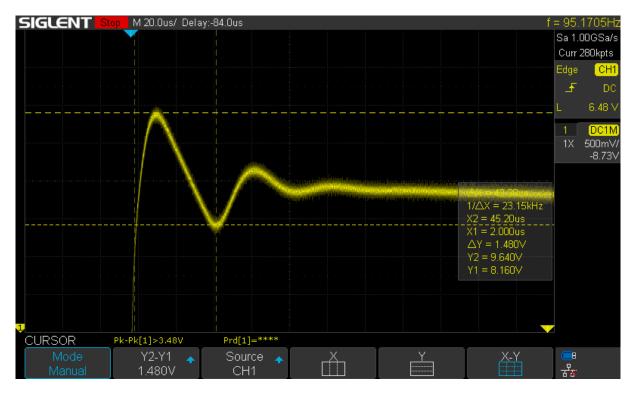
kjer je  $\omega=\sqrt[2]{\omega_0^2-\beta^2}$  in  $\beta=\frac{R}{2L}$ . Ker poznamo začetne pogoje  $(\frac{dU}{dt})_0=-\frac{I_0}{C}$  in  $U_0=I_0R$  lahko zapišemo končno enačbo za napetost

$$U = U_0 \cdot e^{-\beta t} \sin(\omega t). \tag{18}$$

# Uporabljeni pripomočki

Digitalni osciloskop, nihajni krog z elektrosnikim stikalom, ŠMI z žicami

### Posnetek zaslona osciloskopa



Slika 2: Posnetek zaslona osciloskopa z meritvami časa pozameznega iznihaja

#### Analiza rezultatov

Za (maksimalno) napetost vsakega pulza lahko zapišemo enačbo

$$U_N = U_0 e^{-\beta((N-1)t_0 + t_z)}, 5$$
(19)

ker govorimo o maksimalni napetosti upoštevamo, da je  $sin(\omega t)=1.~\beta$  lahko izrazimo takole

$$ln(\frac{U_1}{U_N}) = \beta(N-1)t_0$$

$$\beta = \frac{ln(\frac{U_1}{U_N})}{(N-1)t_0}.$$
(20)

N	$U_n[V]$	$(N-1)t_0 [\mu s]$	$\beta  [10^3  \mathrm{s}^{-1}]$
1	9,64	0	N/A
2	8,93	51,6	1,48
3	8,71	92,8	1,09

Z aritmetično sredino izračunamo  $\overline{\beta}=1,29\cdot 10^3~{\rm s}^{-1}\pm 0,2\cdot 10^3~{\rm s}^{-1}$ 

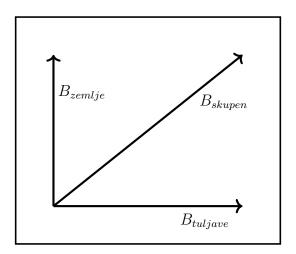
 $<sup>^5</sup>$ Za  $U_1$  zapišemo  $U_1 = U_0 e^{-\beta t_z}$ 

# 7 Gostota zemljinega električnega polja

### Opis vaje in teoritična podlaga

Zemljino magnetno polje deluje na podoben način kot magneti, ki jih poznamo iz vsakdanjega življenja, le da na veliko večjem obsegu. Ko elektroni tečejo skozi žico, ustvarijo magnetno polje okoli nje. Ta pojav je prisoten tudi na atomskem nivoju, kjer elektroni krožijo okoli atomov ustvarjajoč majhne tokove in s tem majhna magnetna polja. V nekaterih atomih, kot so atomi železa, se ta majhna magentna polja seštevajo in tvorijo močnejše magnetno polje. Ta princip je razširljiv vse do obsega Zemlje, kjer gibanje tekočega železa v zunanjem jedru, segretem s strani (vročega) notranjega jedra, ustvarja konvekcijske tokove. Ti tokovi, skupaj z učinkom Coriolisove sile, ki je posledica vrtenja Zemlje, povzročajo, da se tekoče kovinske mase vrtinčijo in ustvarjajo velikansko elektromagnetno polje, ki obdaja naš planet.

Kompas nam pokaže smer "silnic" <sup>6</sup> magnetnega polja, to "funkcijo"lahko izrabimo za izračun moči magnetnega polja Zemlje. Če s tuljavo ustvarimo magnetno polje, ki je pravokotno na zemljino lahko s kompasom določimo, kdaj sta magnetno polje Zemlje in tuljave enaka.



Slika 3: Trikotnik magnetnh polj

Ker kompas kaže  $(\varphi_k)$  v smer skupnega magnetnega polja  $(B_{skupen} = \vec{B_{zemlje}} + \vec{B_{tuljave}})$ , lahko zapišemo

$$\tan(\varphi_k) = \frac{B_{tuljave}}{B_{zemlje}}.$$
 (21)

Če s tuljavo ustvarimo magnetno polje, ki je po velikosti enako Zemljinemu magnetnemu polju, bo  $\tan(\varphi_k) = 1 \Rightarrow \varphi_k = \arctan(1) = 45$ °.

### Uporabljeni pripomočki

Dve tuljavi ( $r_{sr}=7cm$ ), kompas, upor ( $R=1~\mathrm{k}\Omega$ ), ŠMI z žicami in ampermeter

<sup>&</sup>lt;sup>6</sup>Kompas se sicer usmeri v smer magnetnega polja, magnetna sila deluje pravokotno na smer magetnega polja, za lažjo razlago bom tu napačno uporabil izraz silnice, ki sicer pomeni smer delovanja sile

#### **Tabela meritev**

I [mA]	φ [°]	$B_{Helm} [\mu T]$	$B_{zeml}$ [ $\mu$ T]	$\Delta B_{zeml} [\mu T]$
0,00	0,00	0,00		
1,65	25,00	19,01	40,76	13,58
2,30	30,00	26,50	45,89	8,45
3,77	42,00	43,43	48,23	6,11
5,80	53,00	66,82	50,35	3,99
7,59	58,00	87,44	54,64	0,30
8,00	60,00	92,16	53,21	1,13
9,57	62,00	110,25	58,62	4,28
19,80	70,00	228,10	83,02	28,68

Tabela 1: Tabela meritev zemljinega magnetnega polja

### Analiza rezultatov

Ker smo uporabili Helmholtzovo tuljavo, bomo  $B_{tuljave}$  označili z  $B_{Helm}$ , ker poznamo dolžino tuljave in število ovojev, lahko izračunamo magnento polje, ki jo ustvari

$$B = \mu_0 \frac{NI}{l}. (22)$$

Izračunana vrednot magnetnega polja Zemlje je  $B=54,3\cdot 10^-6~{\rm T}(1\pm 0,09)$ , kar je le 12 % več od vrednosti, ki sem jo našel na internetu [4] ( $B=48,3~\mu{\rm T}$ )  $^7$ 

<sup>&</sup>lt;sup>7</sup>Vrednost za Ljubljano, 15. 11. 2023

# 8 Merjenje goriščne razdalje leč

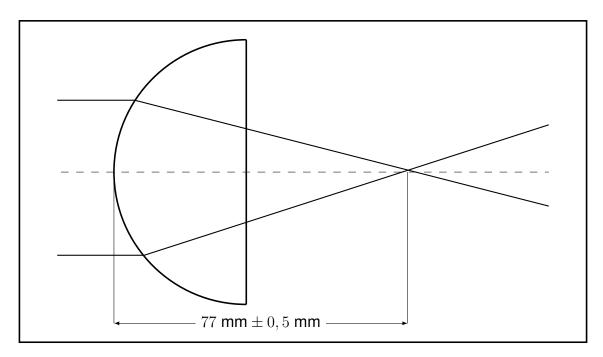
### Opis vaje in teoritična podlaga

Vaja zajema merjenje goriščne razdalje konveksne (zbiralne), konkavne (razpršilne) in stavljene leče. Formula za izračun goriščne razdalje leče je f=2R, kjer je f goriščna razdalja, R pa polmer leče ali zrcala. Goriščna razdalja sestavljene leče (dve zaporedni leči) se izračuna z  $\frac{1}{f}=\frac{1}{f_1}+\frac{1}{f_2}-\frac{d}{f_1\cdot f_2}$  [9], kjer sta  $f_1$  in  $f_2$  goriščni razdalji sestavnih leč, d pa razdalja med njima.

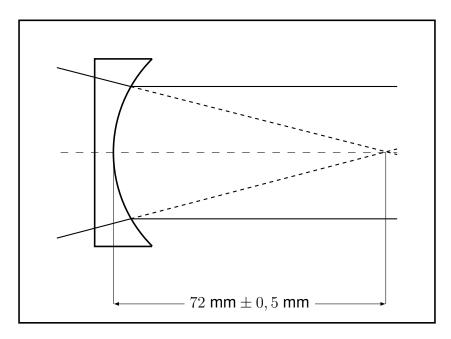
### Uporabljeni pripomočki

Svetilka v ohišju z režami, ŠMI z žicami, milimeterski papir, svinčnik, geotrikotnik, konveksna in konkavna leča ( $R=35~{\rm mm}$  za obe leči)

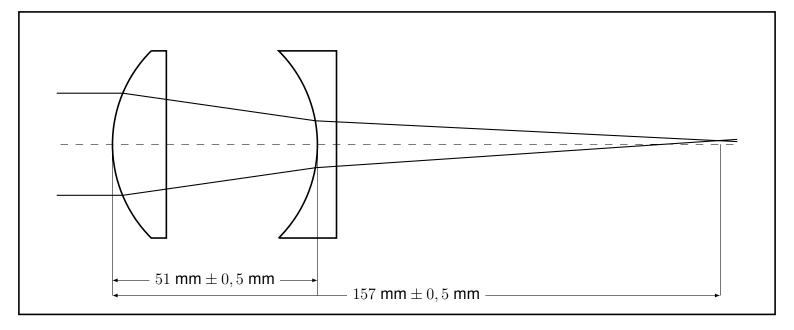
#### **Skice**



Slika 4: Zbiralna leča



Slika 5: Razpršilna leča



Slika 6: Sestavljena leča

### Analiza rezultatov

Izmerjena goriščna razdalja konveksne leče je  $f=77~\mathrm{mm}\pm0,5~\mathrm{mm},$  izračunana razdalja pa je

$$f = 2R = 2 \cdot 35 \text{ mm} = 70 \text{ mm}$$
 (23)

Za konkavno lečo pa sem izmeril goriščno razdaljo  $f=72~\mathrm{mm}\pm0,5~\mathrm{mm}$ , izračunana goriščna razdalja je

$$f = -2R = -2 \cdot 35 \text{ mm} = -70 \text{ mm} \tag{24}$$

Pri sestavljeni lečo sem izmeril goriščno razdaljo  $f=157~\mathrm{mm}\pm0,5~\mathrm{mm},$  izračunal pa sem

$$\frac{1}{f} = \frac{1}{f_1} + \frac{1}{f_2} - \frac{d}{f_1 \cdot f_2}$$

$$f = \left(\frac{1}{-70 \text{ mm}} + \frac{1}{70 \text{ mm}} - \frac{51 \text{ mm}}{-70 \text{ mm} \cdot 70 \text{ mm}}\right)^{-1}$$

$$f = 102 \text{ mm}$$
(25)

če za izračun uporabimo izmerjene vrednosti dobimo, da je goriščna razdalja f=120 mm. Kljub vsemu osnovne formule za izračun goriščne razdalje sestavljene leče sam ne morem potrditi.

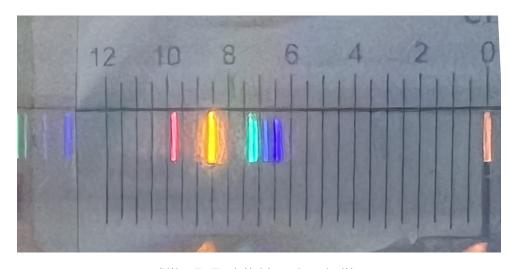
# 9 Plinski emisijski spektri

#### Opis vaje in teoritična podlaga

Elektroni lahko prehajajo med večimi energijskimi nivoji. Zaradi potrebe po ohranitvi energije, se pri prehajanu iz višjega eregijskega nivoji na nižji nivo sprosti preostanek energije v obliki fotona. Valovna dolžina je odvisna od energije fotona po enačbi  $f = \frac{E_f}{h}$ , kjer je  $h = 6,62607015 \cdot 10^{-34} \frac{J}{Hz}$  oz. Planck-ova konstanta. Vredno je povdariti, da to ni nek približek, Placnk-ova konstanta ima tako kot svetloba hitrost točno vrednost.

The kilogram, symbol kg, is the SI unit of mass. It is defined by taking the fixed numerical value of the Planck constant h to be  $6,62607015 \cdot 10^{-34}$  when expressed in the unit J·s, which is equal to kg·m²·s<sup>-1</sup>, where the metre and the second are defined in terms of c and  $\Delta \nu C$ . [6]

Kot je to vidno na fotografiji 7 lahko z uklonsko mrežico svetlomo razvrstimo po njeni valnovni dolžini, ker so v emisijskem spektru prisotne le nekatere valovne dolžine, vidimo samo tiste, ki jih atom lahko oddaja.



Slika 7: Emisijski spekter helija

Uklonski kot fotonov določene valovne dolžile lahko izračunamo z

$$\lambda = \frac{d\sin\beta}{N} \tag{26}$$

kot  $\beta$  pa lahko izračunamo z

$$\beta = \arctan \frac{a}{l} \tag{27}$$

Ko združomo obe enačbi, in upoštevamo, da je N=1, saj je dobro viden le prvi red odmikov,  $d=300\frac{1}{\rm mm}$  in l=40 cm dobimo enačbo za izračun valovne dolžine:

$$\lambda = 3 * 10^{-6} \,\mathrm{m} \cdot \sin\left(\arctan\left(\frac{a}{40 \,\mathrm{cm}}\right)\right) \tag{28}$$

# Uporabljeni pripomočki

Spektralne cevi različnih plinov v ohišju z napetostnim virom, uklonska mrežica s 300 črtami/mm

### Meritve

#### **Argon**

barva	$a_l$ [cm]	$a_d$ [cm]	a [cm]	β [°]	$\lambda_{izmerjena}$ [nm]	$\lambda_{prava}$ [nm]
vijolična	6,30	6,30	6,30	8,95	466,75	462,54 [3]
zelena	8,30	8,30	8,30	11,72	609,52	613,38 [3]
roza	8,80	8,80	8,80	12,41	644,59	643,51 [3]

### Helij

barva	$a_l$ [cm]	$a_d$ [cm]	<i>a</i> [cm]	β [°]	$\lambda_{izmerjena}$ [nm]	$\lambda_{prava}$ [nm]
vijolična	6,40	/	6,40	9,09	473,97	471,32 [3]
modra	6,80	/	6,80	9,65	502,79	501,57 [3]
cyan	7,30	/	7,30	10,34	538,60	587,56 [3]
oranžna	8,60	/	8,60	12,13	630,59	667,82 [3]
rdeča	9,70	/	9,70	13,63	707,01	706,52 [3]

### Analiza rezultatov

Meritve so presenetljivo točne, saj je povprečno relativno odstopanje od pravih vrednosti največ 8 %, povprečno pa 1,5 %.

### 10 Viri in literatura

- [1] CGPGrey. *The Simple Secret of Runway Digits*, (7. avg. 2022), spletni naslov: https://www.youtube.com/watch?v=qD6bPNZRRbQ (dostopano: 24. 2. 2024).
- [2] B. Murovec. *Napotki za piseanje diplomskih nalog in drugih tehničnih besedil*, (2014), spletni naslov: http://lie.fe.uni-lj.si/Napotki\_TehnicnaBesedila.pdf (dostopano: 29. 10. 2022).
- [3] NIST. *NIST Atomic Spectra Database Lines Data*, (2024), spletni naslov: https://physics. nist.gov/PhysRefData/ASD/lines\_form.html (dostopano: 28. 3. 2024).
- [4] NOAA. *Magnetic Field Calculators*, (2024), spletni naslov: https://www.ngdc.noaa.gov/geomag/calculators/magcalc.shtml#igrfwmm (dostopano: 24. 2. 2024).
- [5] R. Snoj, *FIZIKA Eksperimentalne maturitene vaje djakov G4A*, *G4B*, Ljubljana: Vegova Ljubljana, 2023.
- [6] sodelavci Wikipedia-je. 2019 redefinition of the SI base units, (2024), spletni naslov: https://en.wikipedia.org/wiki/2019\_redefinition\_of\_the\_SI\_base\_units (dostopano: 28. 3. 2024).
- [7] sodelavci Wikipedia-je. *Atwood machine*, (2024), spletni naslov: https://en.wikipedia.org/wiki/Atwood\_machine (dostopano: 16. 4. 2024).
- [8] sodelavci Wikipedia-je. *Earth*, (2024), spletni naslov: https://en.wikipedia.org/wiki/Earth (dostopano: 26. 3. 2024).
- [9] sodelavci Wikipedia-je. *Leča (optika) Sestavljene leče*, (2024), spletni naslov: https://sl.wikipedia.org/wiki/Le%C4%8Da\_(optika)#Sestavljene\_le%C4%8De (dostopano: 17. 2. 2024).
- [10] sodelavci Wikipedia-je. *Nihanje*, (2024), spletni naslov: https://sl.wikipedia.org/wiki/Nihanje (dostopano: 18. 2. 2024).
- [11] sodelavci Wikipedia-je. *Planck constant*, (2024), spletni naslov: https://en.wikipedia.org/wiki/Planck\_constant (dostopano: 27. 3. 2024).
- [12] ustvarjalci diffsense.com. *The difference between Descent and Fall*, (2024), spletni naslov: https://diffsense.com/diff/descent/fall (dostopano: 26. 3. 2024).

# Izjava o avtorstvu

Izjavljam, da so poročila v celoti moje avtorsko delo, ki sem ga izdelal samostojno s pomočjo navedene literature in pod vodstvom mentorja.

18. april 2024 Jaka Kovač