Modern Fizika Labor

Fizika BSC

| A mérés dátuma: | A mérés száma és címe: | Értékelés: |
|--------------------|------------------------------|------------|
| 2009. 03. 30 | Alkáli Spektrumok, 8. | |
| | | |
| | | |
| A beadás | A mérést végezte: | |
| dátuma: | Meszéna Balázs, Tüzes Dániel | |
| | | |
| | | |
| | | |

Bevezető

A XIX. század nagy érdeme a kvantummechanika, mely magyarázatot adott az egyes anyagok színképében jelentkező diszkrét vonalak megjelenésére. A jelenség fenomenologikus kezelése már önmagában elegendő a különböző anyagok azonosítására, de a jelenség elméleti modelljében megjelenő állandók is kiszámíthatóak a mérések eredményéből. Jelen mérés célja nem az anyagok azonosítása, hanem ezen állandók meghatározása, úgy mint a Planck, a Rydberg és a finomszerkezeti állandó.

Mérés kivitelezése

A mérés során higany, kadmium, nátrium, kálium, rubídium és hidrogén lámpákat használtunk, első kettőt a spektroszkóp kalibrálására, míg a többit az állandók meghatározására használtuk. Az egyes termek beazonosítására egy táblázat nyújtott segítséget, mely adatok egy része a http://www.free-form.ch/tools/specli.html, másik része pedig a http://astro.u-strasbg.fr/~koppen/discharge/ oldalról érhető el. A mérést egy TB-2 típusú spektroszkóppal végeztük, fényforrásként az előbb felsorolt anyagokat felhasználó spektrállámpát használtunk.

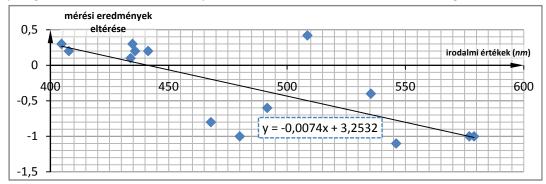
Mérési feladatok – eredmények

1. Kalibrálás

A higany illetve kadmium spektrállámpák segítségével végzett mérés során az alábbi hullámhosszakon tapasztaltunk emissziót:

| Higany | | | Kadmium | | |
|--------|----------|---------|---------|----------|---------|
| mért | irodalmi | eltérés | mért | irodalmi | eltérés |
| 405 | 404,7 | 0,3 | 441,5 | 441,3 | 0,2 |
| 408 | 407,8 | 0,2 | 465,5 | | |
| 434 | 433,9 | 0,1 | 467 | 467,8 | 0,8 |
| 435 | 434,7 | 0,3 | 479 | 480 | 1 |
| 436 | 435,8 | 0,2 | 509 | 508,58 | 0,42 |
| 491 | 491,6 | 0,6 | 515 | | |
| 495,5 | | | 632 | | |
| 503 | | | 643 | | |
| 505 | | | | | |
| 530 | | | | | |
| 535 | 535,4 | 0,4 | | | |
| 536 | | | | | |
| 545 | 546,1 | 1,1 | | | |
| 566 | | | | | |
| 576 | 577 | 1 | | | |
| 578 | 579 | 1 | | | |
| 588 | | | | | |
| 606 | | | | | |
| 611 | | | | | |
| 622 | | | | | |
| 688 | | | | | |

A mért eredmények nm-ben értendők, a leolvasás hibája 500nm-ig $\pm 0,25nm$, nagyobb értékekre pedig $\pm 0,5nm$. A mért eredmények eltérését az irodalmi adattól az alábbi grafikonon szemléltetjük.



Mint látható, az eltérések mértéke és az irodalmi értékek között nincs szoros kapcsolat, azonban egy egyenest mindenképp lehet rá illeszteni, a későbbiekben ezzel korrigáljuk a mért eredményeket. Az eltérések mindemellett nem számottevőek a leolvasás pontosságához képest.

2. A hidrogén színképének elemzése során az alábbi értékeket mértük *nm*-ben:

| Mért értékek | korrigált értékek | irodalmi értékek |
|--------------|-------------------|------------------|
| 410,5 | 410,3 | 410,2 |
| 434 | 434,0 | 434 |
| 437 | 437,0 | |
| 486 | 486,3 | 486,1 |
| 496,5 | 496,9 | |
| 502 | 502,5 | |
| 532 | 532,7 | |
| 543 | 543,8 | |
| 615 | 616,3 | |
| 655 | 656,6 | 656,3 |

A mérési eredményekből meghatározható a Rydberg állandó a $\frac{1}{\lambda} = \tilde{v} = R_H \left(\frac{1}{n^2} - \frac{1}{m^2} \right)$ formulából.

Jelen esetben a Balmer sorozatot mértük ki, azaz n=2. Az első azonosított átmenet a $H_{\delta} \Leftrightarrow m=6$, a második a $H_{\gamma} \Leftrightarrow m=5$, a harmadik a $H_{\beta} \Leftrightarrow m=4$, míg az utolsó a $H_{\alpha} \Leftrightarrow m=3$, így a Rydberg állandók értékei:

| Átmenet | $R_{H_{\alpha}}\left(10^7 / m\right)$ | $R_{H_{\alpha}}\left(10^7 / m\right)$ | $R_{H_{\alpha}}\left(10^7 / m\right)$ | $R_{H_{\alpha}}\left(10^7 / m\right)$ | $\overline{R_{H,\text{mért}}} (10^7 / m)$ |
|---------|---------------------------------------|---------------------------------------|---------------------------------------|---------------------------------------|---|
| érték | 1,0976 | 1,0976 | 1,0976 | 1,0976 | $1,0968 \pm 0,0006$ |

A hibát a leolvasás pontatlanságából számoltuk, valamint figyelembe véve, hogy a mérési eredmények bizonytalansága a mérés számának négyzetgyökének reciprokjával skálázik. Az értékek nagyon (már-már túlságosan) jól közelítik a Rydberg állandó valódi $R_{\!\scriptscriptstyle H}=1,09737\cdot 10^7$ / m értékét.

A Planck állandó és a Rydberg állandó kapcsolatát a $R_{H}=\frac{m_{e}e^{4}}{8\varepsilon_{0}^{2}\hbar^{3}c}\cdot\left(1+\frac{m_{e}}{m_{p}}\right)^{-1}$ összefüggéssel adhatjuk

meg, melyből
$$h=\sqrt[3]{rac{m_e e^4}{8arepsilon_0^2 R_{H, ext{m\'ert}}iggl(1+rac{m_e}{m_p}iggr)c}}$$
 . Az egyes értékeket a

http://en.wikipedia.org/wiki/Physical_constant oldalról használtuk fel. Az értékeket visszahelyettesítve kapjuk, hogy $h=(6,6260\pm0,0012)\cdot10^{-34}$ Js.

3. A mérés további lépéseként megmértük a nátrium, kálium és rubídium lámpák színképvonalainak hullámhosszát. A mérési eredményeket a már korábban részletezett korrekcióval számolva az alábbi táblázat tartalmazza nm-ben megadva:

| nátrium | rubídium | | kálium | |
|--|----------|---|--------|--|
| 466,20 | 441,51 | 404,74 3 <i>p</i> ₁ -1 <i>s</i> | 495,41 | 552,83 |
| 474,25 | 465,69 | 455,11 | 509,51 | 578,02 |
| 497,93 5 <i>d</i> - 2 <i>p</i> ₂ | 467,71 | 463,68 | 510,52 | 580,03 4 <i>s</i> - 2 <i>p</i> ₁ |
| 515,56 | 479,29 | 474,76 | 512,54 | 581,04 |
| 567,94 4 <i>d</i> – 2 <i>p</i> ₁ | 509,51 | 479,29 | 532,68 | 584,06 5 <i>d</i> - 2 <i>p</i> ₁ |
| 589,10 $2p_1 - 1s$ | 515,56 | 486,34 | 533,69 | 589,10 |
| 589,60 2 <i>p</i> ₂ -1 <i>s</i> | 633,42 | 492,89 | 535,71 | 590,11 |
| 615,29 $3s-2p_2$ | 644,51 | | | 691,85 |

- a. Az egyes átmenetek közül a kiemelteket tudtuk azonosítani az irodalmi hivatkozásban találhatóak alapján, az észlelt hullámhossz alá odaírtuk a feltételezett átmenetet.
- b. Dubletteket a nátriumnál azonosítva (az utolsó előtti két átmenet), abból a

$$\Delta \tilde{v}_{j_2,j_1} = R \frac{\alpha^2 Z^4}{n^3} \bigg[\frac{1}{j_2+1/2} - \frac{1}{j_1+1/2} \bigg] \text{ k\'eplet felhasználásával meghatározható az } \alpha$$

finomszerkezeti állandó:
$$\alpha = \sqrt{\frac{n^3}{RZ^4} \left(\frac{1}{\lambda_1} - \frac{1}{\lambda_2}\right) \left(\frac{1}{j_2 + 1/2} - \frac{1}{j_1 + 1/2}\right)^{-1}}$$
, ahol jelen esetünkben a

dublett term
$$n$$
 főkvantumszáma $n=3$, $R=R_{H,\mathrm{mért}}\left(1+\frac{m_e}{m_p}\right)=1,10277\cdot 10^7$ / m , az effektív Z

magtöltés értéke Z=3,55, a λ hullámhosszak a táblázatból leolvasandók, a belső j kvantumszámok pedig $j_1=1/2$ és $j_2=3/2$. Az adatokat behelyettesítve

$$lpha = 0,00666207 \pm 0,002 = \frac{1}{150 \pm 50}$$
 , $lpha_{ ext{irodalmi}} = \frac{1}{137,0}$.

Mérésünk nagy hibája abból adódik, hogy a leolvasási pontosság $\pm 0,5$ nm, márpedig a két dublett között nem egészen 1nm különbséget látván azt inkább 0,5nm-nek vettük. A két mennyiség különbsége szerepel a kifejezésben, így az, hogy a hullámhosszak értékét olvasom le és nem pedig a különbségüket próbálom meghatározni, túlzott mértékben növeli a hibát, ekkora hibáknál pedig a hibaterjedés képletei sem érvényesek, így a feltüntetett hiba empirikus, nem pedig számolt.