

FYZIKÁLNY KOREŠPONDENČNÝ SEMINÁR

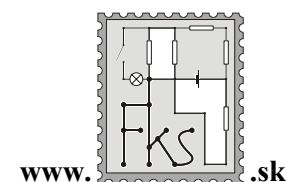
2. kolo zimnej časti 20. ročníka

B – kategória (mladší)

školský rok 2004/2005

termín príchodu riešení

10. 11. 2004



FKS, KZDF FMFI UK

Mlynská dolina

842 48 Bratislava

riesenia@fks.sk

info@fks.sk

B–2.1 Bungee na liane (5 bodov)

Istý kmeň v Oceánií vzýva jedno zo svojich božstiev skokmi z veže. Na vrchole priviažu jeden koniec liany o vežu, druhý koniec okolo vlastného členku a vrhnú sa k zemi. Liana pád stlmí a ak má bojovník šťastie, môže skákať aj nabudúce. Nech je veža vysoká 8 m a používané liany dlhé 5 m. Vlastnosti liany charakterizovali domorodci takto: „Pomocou liany možno zdvihnúť najviac 600 kg balvan, pričom liana sa predĺži o 1 m. Po toto kritické natiahnutie sa liana správa presne ako ideálna pružina.“ Koľko váži najťažší bojovník, ktorý si ešte môže zaskákať?

B–2.2 Námorná stretávka (5 bodov)

V jeden slnečný deň vyplávali štyri rybárske lode na jazero loviť. Vieme, že každá sa na vode pohybovala rovnomerne priamočiaro, ale navzájom mali rôzne rýchlosťi a trajektórie. Z denníkov lodí Santa a Maria sme sa dozvedeli, že Santa sa v ten deň stretla so všetkými loďami a Maria iba s Juliou a Perlou. Stretli sa aj Julia a Perla?

B–2.3 Fakír (5 bodov)

Predstavte si fakíra. V stave absolútnej náboženskej extázy chce na seba upútať, tak si ľahne na podložku, v ktorej sú rovnomerne napichané klince, hrotom nahor. Klince sú klasické, zo železiarstva, dĺžka 5 cm. Fakír chce prežiť. Koľko najmenej klincov potrebuje, aby z neho nebolo sitko? Skúste túto hodnotu nejakovo určiť. Kto sa pri robení pokusu zraní, dostane pokutu –2 body.

B–2.4 Prší, prší (5 bodov)

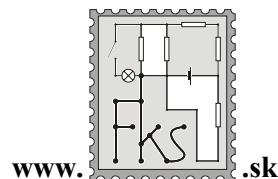
Saška s Prikim sa išli jedného krásneho dňa prejst'. Nepozreli si však predpoved' počasia a prekvapil ich dážď. Keď sa utekali skryť všimli si, že veľké kvapky padajú rýchlejšie ako malé. Skúste vysvetliť ich pozorovanie.

Tento seminár podporujú

KZDF FMFI UK a

FYZIKÁLNY KOREŠPONDENČNÝ SEMINÁR

3. kolo zimnej časti 20. ročníka
B – kategória (mladší)
školský rok 2004/2005
termín príchodu riešení
1. 12. 2004



FKS, KZDF FMFI UK
Mlynská dolina
842 48 Bratislava
riesenia@fks.sk
info@fks.sk

B–3.1 Kengura okolo sveta (za 80 skokov) (5 bodov)

Kengura Kátam je veľký športovec. Zo Zeme sa dokáže sa odraziť maximálnou rýchlosťou 15 ms^{-1} .

- Koľko skokov bude potrebovať na obskákanie okolo Zeme po rovníku, ak skáče tak, aby doletela čo najďalej?

Koľko skokov potrebuje na obskákanie Mesiaca, ak:

- Kátam sa odráža stále rýchlosťou 15 ms^{-1} , ako na Zemi.
- Kátam sa odráža tak, že sa prikrčí kol'ko len zvládne a potom začne pôsobiť na podložku konštantnou silou F , až kým sa neodrazí.

Zem aj Mesiac považujte za guľu, zanedbajte more, odpor vzduchu a výšku kengury.

B–3.2 Točiaca sa guľa (5 bodov)

Dutá guľa polomeru R sa otáča okolo zvislej osi uhlovou rýchlosťou ω . Nachádza sa v nej malé teliesko, ktoré koná pohyb spolu s guľou (t.j. vzhľadom na guľu sa nepohybuje). Aký musí byť koeficient trenia f medzi guľou a telieskom, ak sa teliesko nachádza vo výške $R/2$.

B–3.3 Eiffelovka (5 bodov)

Aký najkratší tieň môže vrhať Eiffelova veža?

B–3.4 Vlajka (5 bodov)

Vlajka vo vetre nevyzerá ako rovný kus látky, ktorý sa naorientuje podľa smeru jeho fúkania. Vznikajú na nej totiž vlny, „vlajka vlaje“. Prečo je to tak? Ako tieto vlny vznikajú?

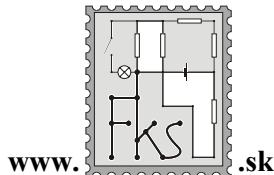
Tento seminár podporujú

KZDF FMFI UK a

iuventa

FYZIKÁLNY KOREŠPONDENČNÝ SEMINÁR

vzorové riešenia 1. séria
B – kategória (mladší)
20. ročník
zimný semester
školský rok 2004/2005



www. fks.sk

FKS, KZDF FMFI UK
Mlynská dolina
842 48 Bratislava
riesenia@fks.sk
info@fks.sk

B – 1.1 Závažná úloha (opravovala Myška)

Na obrázku sú dve závažia s hmotnosťami m_1 a m_2 . Nehmotné nite, na ktorých visia, sú navzájom spojené nehmotným vodorovným povrázkom. Označené časti nití majú dĺžky l_1 a l_2 . Vypočítajte, v akej hĺbke h pod bodmi uchytenia sa nachádza povrázok.

Naša závažná úloha nebola až taká závažná. Mnohí ste to pri jej riešení postrehli a teraz sa tešíte z plného počtu bodov. Pre tých ostatných (nesmútete a trénujte) sú určené nasledujúce riadky.

Celá fyzikálna podstata závažnej úlohy spočíva v pôsobiacich silách a ich skladaní. Skrývajú sa v lanach a závažíčkach.

Pozrite sa teda na obrázok a riešme. Vieme z neho vyčítať niekoľko potrebných vzťahov. Tu sú:

$$\tan \alpha = \frac{h}{x}, \tan \beta = \frac{h}{y}, F_A = \frac{F_1}{\tan \alpha}, F_B = \frac{F_2}{\tan \beta}.$$

Sily vo vodorovnom povrázku sú rovnaké, $F_A = F_B$. Niet sa čomu čudovať, vyplýva to zo zákona akcie a reakcie. Tí, ktorí na to prišli, boli už zväčša za vodou. Fyzikálne úvahy sa totiž viac-menej končia a nastupuje jednoduchá matematika. Z posledných dvoch vzťahov dostaneme

$$\frac{\tan \alpha}{\tan \beta} = \frac{F_1}{F_2} = \frac{m_1 g}{m_2 g} = \frac{m_1}{m_2}.$$

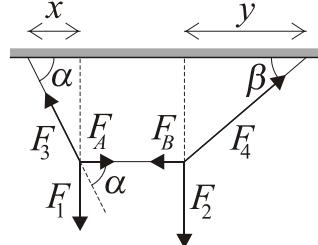
Dosadením za tangensy podľa prvých dvoch z vyššie uvedenej štvorce vzťahov získame rovnicu $m_1/m_2 = y/x$. Z Pytagorovej vety sa navyše dozvedáme, že

$$x = \sqrt{l_1^2 - h^2}, y = \sqrt{l_2^2 - h^2}.$$

Postupnými nenáročnými úpravami sa dostaneme k hľadanej hĺbke povrázka

$$h = \sqrt{\frac{m_2 l_2^2 - m_1 l_1^2}{m_2^2 - m_1^2}}.$$

Úloha je vyriešená a všetci sú spokojní. Tí, čo to zvládli i tí, čo to (dúfame) zvládnu niekedy nabudúce.



B – 1.2 Balónomer (opravoval Juro, vzorák Juro a Tomáš)

Experimentálne určite závislosť tlaku vo vnútri balóna (bežného, z hračkárstva) od jeho polomeru.

Ahojte. Tak sa nám začal nový školský rok a s ním jubilejný, už dvadsiaty ročník vášho obľúbeného FKS. Dúfam, že ste si užili prázdniny, dobre si oddýchli a nabrali kopu energie. Tá sa Vám určite zišla napríklad pri neustálom nafukovaní balónika, tak sa podieme strmhlav pozrieť, ako to všetko vyzerá.

Najskôr trocha teórie. Čo sa deje s balónom, keď ho nafukujete? Guma, z ktorej sa skladá, sa rozťahuje. Keďže sa jej to až tak nepáči a chce sa stiahnuť, spôsobuje vo vnútri určitý dodatočný pretlak. Preto je tlak v balóne o niečo vyšší, ako tlak okolitého vzduchu.

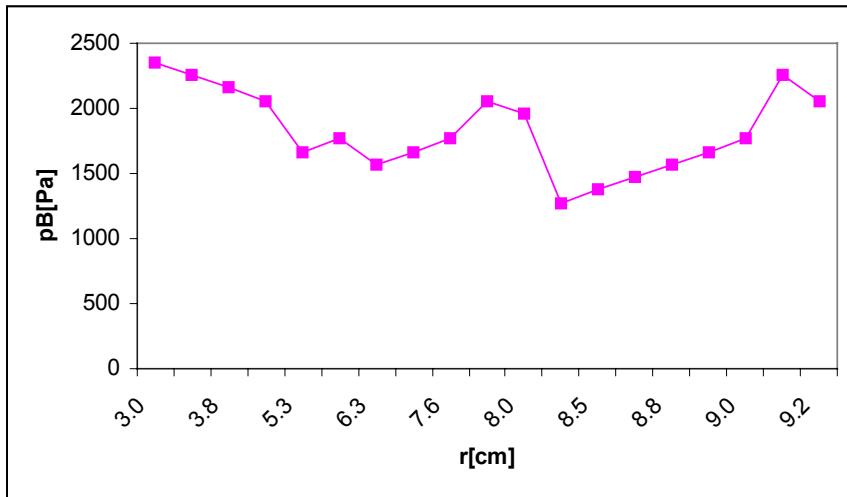
K riešeniu problému ste pristupovali rôzne. Väčšinou ste však merali tlak vo vnútri balónika pomocou porovnania s hydrostatickým tlakom alebo priamo nejakým zariadením na meranie tlaku. Objavilo sa aj pár zaujímavých návrhov, ktoré ale zväčša stroskotali na viac či menej prekonateľných prekážkach. Napríklad konkrétnie u mňa pokus o váženie balónika so vzduchom a bez vzduchu narazil na problém nedostatočnej presnosti merania hmotnosti. Meral som teda tak, ako väčšina z vás.

Z troch slamiek som vytvoril dlhú trubičku, na koniec ktorej som pripojil balón. Dával som si obzvlášť pozor, aby boli spoje dostatočne vzduchotesné. Z fláše od nealkoholického nápoja som odstránil etiketu a naplnil ju vodou. Balónik som nafukol a hadičku ponoril do určitej hĺbky (najväčšej, ako sa dalo) a počkal som, kým to celé prestane bublinkovať. Odmeral som polomer balóna a zmenšil hĺbku ponoru. Zasa som počkal, kým z trubičky prestane unikať vzduch. Opäť meranie polomeru, ktoré som robil nepriamo ako meranie polomeru nitkou.

Použil som nasledujúce vzťahy:

$$r = \frac{\sigma}{2\pi} ; \quad p_B = \rho gh .$$

Celý postup som opakoval, čím som dostal nasledujúcu krásnu závislosť:



Čo nám to vyšlo? Vyzerá to skôr ako obraz s názvom „Prebudenie v Tatrách“, než rozumná závislosť. Nepresnosti v meraní mohli byť sice dosť veľké (napr. balón je škaredé hruškovité teleso), ale predsa...

Podme sa pozriet, ako by sa mal balón správať podľa teórie. V prvom rade, zanedbáme zmeny hustoty vzduchu v balóne. To preto, lebo keď sa pozrieme na namerané hodnoty, hned' vidíme, že naše pretlaky sú oveľa menšie ako atmosférický tlak. Inšpirujeme sa kvapalinami a ich povrchovým napäťom. Balón sa správa ako jedna veľká bublina, pre ktorú platí, že tlak vo vnútri (pretlak) pri polomere R je rovný $2\sigma/R$. (Tu sa vyhneme úvahám o tom, či má balón jeden alebo dva povrhy, pretože stále budeme pracovať s „dvojpovrchovým“ balónom.) Možno sa vám nepáči, že miešam piate cez deviate (kvapaliny cez balón), nakoniec však ukážeme, ako sa k tomuto vzorcu dá dopracovať aj bez použitia slova „povrchové napätie“. Teraz však musíme čeliť väčnejšiemu problému – aká je konštantá σ pre balón? Vezmíme balón a zmasakrujme ho, t.j. vyrežeme z neho štvorček „balónoviny“. Skúmajme teraz silu potrebnú na to, aby sme štvorček natiahli o x (teda keď silou F tiaháme obe strany štvorca,

natiahneme ho o x v oboch smeroch). Predpokladajme pritom, že pokojový rozmer štvorčeka je veľmi malý. Potom pre F platí približne

$$F = kx^2 = kS$$

(lebo tiaháme o x pružinu širokú x), kde F je sila, k jejaká konštanta, $S = x^2$. Ak by mal tento kúsok balónu povrchové napätie σ , bola by táto sila rovná σx . Z porovnania týchto výrazov je

$$\sigma = F/x = kx$$

(teda povrchové napätie je závislé od predĺženia x - neprepadajte panike, aj také sa môže stať). Ak zanedbáme rozmery nenaďuknutého balóna, tak pre balón s polomerom R platí, že jeho povrchové napätie je

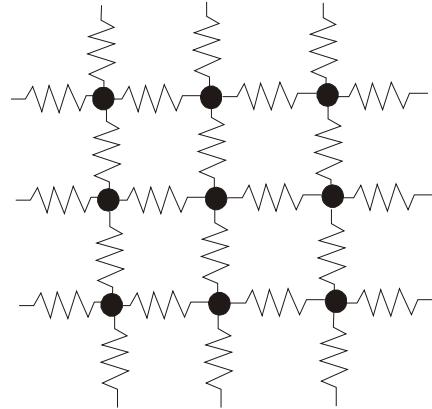
$$\sigma = k\sqrt{S} = k\sqrt{4\pi} R,$$

a teda tlak je rovný

$$2\sigma/R = 4k\sqrt{\pi} R/R = 4k\sqrt{\pi} .$$

Tento pozoruhodný výsledok má dvojaký význam. Jednako dáva priamo návod, ako merat' závislosť tlaku od polomeru. Nemusíme pritom predpokladať, že k je konštanta, Môžeme merat' F ako funkciu x a z toho dorátať $\sigma(x)$. Zároveň, keďže k je plus-mínus konštantné, naša škaredá nameraná závislosť je v podstate konštanta rozhádzaná o chyby merania.

Všetkým, ktorí už pripravujú kampaň s názvom „Nemáme radi povrchové napätie“, ponúkam ešte iný spôsob, ako sa popasovať s „balónoštvorčekmi“ a teoretickým odvodením tlaku. Balón budeme approximovať sústavou bodov pospájaných pružinkami. Pružinky majú nejakú tuhost' k . Túto tuhost' nebude problém určiť. Zároveň budeme vedieť porátať, čo to spraví, keď takúto mriežku bodov a pružiek zdeformujeme do gule s polomerom R . Bod bude tahaný do stredu svojimi štyrmi susedmi. Túto silu porátame a musí byť rovná tlaku krát malá plôška prislúchajúca tomuto bodu. Podrobnejšie o tom písat' nejem, hŕstka z vás, ktorých to zaujíma, nech sa radšej ozve mailom.



Z toho je zrejmé, že každý jeden balón sa bude správať inak. A dva rozličné balóny sa môžu správať úplne inak. Preto sa nestrahuje, keď vám to vyšlo trochu odlišne, možno ten váš balón v skutočnosti taký je.

Niečo k vašim riešeniam. Odvodzovačky urobené vyššie neboli potrebné, robil som ich len pre zdôvodnenie škaredej závislosti. Vaše riešenia boli fajn, až na obvyklé nepozornosti – tam chýba jednotka, tam komentár. Tak či tak, chceme vás všetkých pochváliť.

Na záver by som sa chcel podakovať Baške za požičanie balónikov na experiment a mojej sestričke za ochotnú pomoc pri večernom meraní. Veľa krásnych jesenných dní a šťastia na náboji. Majte sa krásne.

B-1.3 Dovidíš na krk? (opravovala Saša Saxová)

Ked' sa pozriete do vreckového zrkadielka, vidíte nejakú časť vašej tváre. Akú veľkú časť seba budete vidieť, ak bude zrkadlo dvakrát ďalej? Prečo?

„Zrkadielko, zrkadielko, povedzže mi, kto je na celom svete najkrajší?“ Tak ten, kto sa pri riešení tejto úlohy naozaj do svojho príručného vreckového zrkadielka pozrel, nemohol pochybiť.

Väčšina z vás došla k správnemu záveru, že aj keď bude zrkadlo dvakrát ďalej, uvidíte v nom tú istú časť tváre, ako ste videli na začiatku. Dokonca, ako mnogí správne podotkli, nezáleží na vzdialenosť, v ktorej máme zrkadlo pred sebou, stále vidieť tú istú časť obrazu

(samozrejme za podmienky, že zrkadlo je pod rovnakým uhlom a v rovnejkej rovine ako v prvom prípade).

Kedže však nešlo len o odpoved' dôležitá je druhá časť úlohy, a to zdôvodnenie, prečo je to tak, ako je. Stačilo využiť vlastnosti zrkadielka a princíp odrážania svetelných lúčov a vzniku obrazu v zrkadle.

Vreckové zrkadielko je rovinné zrkadlo, pre ktoré platí, že uhol dopadu svetelného lúča je rovný uhlu, pod akým sa lúč odrazí. Pri pohľade do zrkadla očami vnímame všetky tie svetelné lúče, ktoré sa odrazia od zrkadla do očí. Aby sme mohli porovnať, akú časť tváre vidíme pri zrkadle vzdialenom s a $2s$, potrebujeme sa zamerať na hraničné lúče, ktoré sa odrážajú do oka od okrajov zrkadla.

Pre zjednodušenie predpokladajme, že sa do zrkadla pozéráme jedným okom – zistíme, akú časť tváre vidí jedno oko pri meniaci sa vzdialenosťi zrkadla od neho. Zameriame sa na výšku, ale analogicky to platí aj pre šírku obrazu tváre.

Prednú časť hlavy si môžeme predstaviť približne ako rovinu rovnobežnú so zrkadlom (takto sa zväčša do zrkadla pozéráme). Pozrime sa na to, aké lúče sa odrážajú od krajov zrkadla A a B smerom do oka (zrkadlo vzdialené s od oka pozorovateľa). Odraz od bodu A nám určuje, aký najvrchnejší bod našej tváre uvidíme (označíme ho K), odraz od bodu B určuje najspodnejší bod (označíme ho L). Aká je veľkosť časti tváre, ktorú vidíme v zrkadle, teda vertikálnu vzdialosť medzi bodmi K a L ? Závisí táto veľkosť od vzdialenosťi s ?

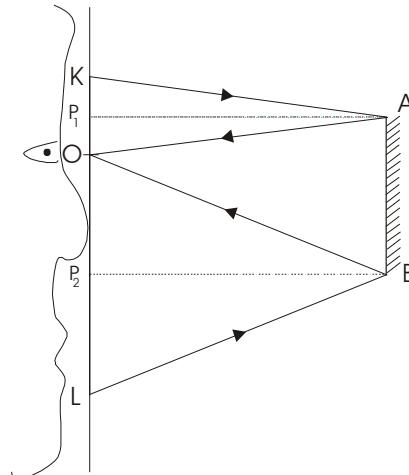
Označme P_1 , P_2 kolmice vedené z okrajových bodov zrkadla na rovinu tváre. Kedže uhol odrazu je rovný uhlu dopadu, trojuholníky KAO a OBL sú rovnoramenné, pričom AP_1 , resp. BP_2 sú ich výšky. Ako dobre vieme, tieto delia základne rovnoramenných trojuholníkov na polovicu. A teda máme $|KP_1| = |P_1O|$ a $|OP_2| = |P_2L|$. Takže veľkosť časti tváre, ktorú vidíme, môžeme vyjadriť ako $|KL| = 2(|P_1O| + |OP_2|) = 2|P_1P_2|$ a zároveň vieme, že $|P_1P_2| = |AB|$, keďže sú to protiľahlé (zhodné) strany príslušného obdĺžníka. A teda celkovo dostávame, že $|KL| = 2|AB|$, a teda časť tváre, ktorú vidíme, je dvakrát taká veľká ako je zrkadlo, ale NEZÁVISÍ od vzdialenosťi s .

Preto aj keď posunieme zrkadlo do vzdialenosťi $2s$, budeme vidieť tú istú časť tváre, ktorú sme videli vo vzdialosti s . Takže ak chceme vidieť viac, mali by sme si zobrať väčšie zrkadlo...

Ako mnohí z vás dobre podotkli, s rastúcou vzdialosťou sa nám zdá obraz menší, ale je to len tým, že obraz je od nás vzdialenejší (kedže obraz so vzorom sú súmerné podľa roviny zrkadla). Stále však vidíme rovnakú časť tváre.

V mnohých vašich riešeniach bola správna odpoved', založená však len na „experimente“ s vašimi zrkadielkami. Tí, ktorí svoju odpoved' nezdôvodnili aj fyzikálne alebo aspoň čo-to napovedajúcim obrázkom, stratili zbytočne bodíky.

Zrkadielko, zrkadielko, povedzže mi, kto je na celom svete najkrajší? No predsa ...



B – 1.4 Maťkove guličky II (vzorák Evka, opravoval Fajo)

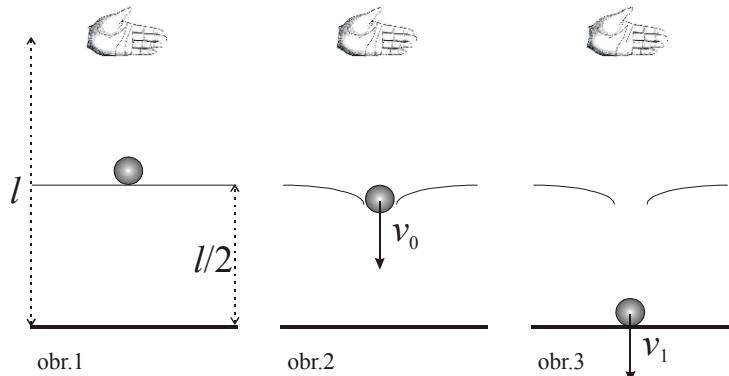
Po tom, ako sa Maťkovi nepodarilo zbaviť sa guličiek vrhom do susedov (FKS 2003/4, 3.séria leto, kat. B) skúsil s jednou z nich niečo takéto: Voľne nechal padat' guličku s hmotnosťou m z výšky l nad podlahou. Gulička letela nadol, až kým vo výške $l/2$ nenarazila na noviny. Noviny boli pevne napnuté vo vodorovnej rovine a tak guličke neostávalo nič iné, než cez ne preraziť dieru. Gulička ďalej voľne padala, až kým nedopadla na podlahu. Celý dej od pustenia po dopad trval čas t . Kol'ko energie sa vynaložilo na pretrhnutie diery v papieri?

Zdravím všetkých riešiteľov druhého dielu populárneho detektívneho seriálu z fyzikálneho prostredia: Maťkove guličky. Tentokrát bolo treba vypátrať, kde a koľko energie sa stratilo počas guličkinho letu. Asi štvrtina z vás túto záhadu vyriešila úplne správne, pre ostatných je tu vzorové riešenie:

Vychádzame zo starého ZZE energie alias zákon zachovania energie. Celkom hore má gulička len potenciálnu energiu $E_p = mgl$. Maťko ju pustil – gulička letí – gulička trhá noviny – gulička dopadá na zem. A teraz akčný spomalený záber: Od pustenia po roztrhnutie novín (obr.1) sa pohybuje klasickým voľným pádom čas t_1 . Jej dráha je $l/2$, čiže

$$l/2 = gt_1^2/2, \text{ odtiaľ } t_1 = \sqrt{l/g}. \quad (1)$$

V polovici výšky sa polovica potenciálnej energie premenila na kinetickú. Zrazu nastáva zrážka s dennou tlačou.



Gulička pretrhne papier (obr.2) a pritom koná prácu, čiže odovzdá novinám časť E svojej energie. Tým sa však zmenší jej rýchlosť na v_0 a pokračuje nerušene vo svojom lete. Druhá časť pohybu od novín nadol má teda túto počiatočnú rýchlosť, takže sa to tvári ako zvislý vrh nadol. A táaaám niekde dole dopadá gulička po svojom strastiplnom lete konečne na matičku Zem (obr.3) rýchlosťou v_1 a s kinetickou energiou $E_k = mv_1^2/2$. No a keďže platí tá vec, že zákon zachovania energie, tak počiatočná potenciálna energia E_p sa počas letu minie na energiu roztrhnutia E a kinetickú energiu E_k :

$$E_p = E + E_k \text{ alebo } mgl = E + mv_1^2/2. \quad (2)$$

Teraz sa pozrime na ten vrh. Jeho dráha je opäť $l/2$ a čas t_2 . Pre dráhu platí

$$l/2 = v_0 t_2 + gt_2^2/2. \quad (3)$$

A pre rýchlosť v_1 , ktorou gulička dopadne na zem

$$v_1 = gt_2 + v_0. \quad (4)$$

Z rovnice (3) sa dá vyjadriť v_0 a dosadiť do (4). Dostaneme také, že:

$$v_1 = gt_2 + \frac{1}{2} \left(\frac{l}{t_2} - gt_2 \right). \quad (5)$$

Zo vzorca (2) pre energiu si vyjadríme to, čo nás zaujíma, teda E a dosadíme tam vzťah (5) pre v_1 :

$$E = mgl - \frac{1}{2} m \left(gt_2 + \frac{1}{2} \frac{l}{t_2} - \frac{1}{2} gt_2 \right)^2, \text{ upravene } E = mgl - \frac{1}{8} m \left(gt_2 + \frac{l}{t_2} \right)^2. \quad (6)$$

Celkový čas letu guličky t sa skladá z času voľného pádu t_1 , ktorým gulička priletela k novinám a času t_2 , za ktorý padala od novín až na zem:

$$t = t_1 + t_2, \text{ a z (1) získame } t_2 = t - \sqrt{l/g}.$$

Teraz už len dosadíme za t_2 do vzťahu (6) a dostaneme dlho očakávaný výsledok:

$$E = mgl - \frac{1}{8}m \left(g(t - \sqrt{h/g}) + \frac{h}{t - \sqrt{h/g}} \right)^2.$$

No, nebolo to až také ľažké, ale musíme si sebäkriticky priznať, že počas výpočtu sme použili isté zanedbania. Keď gulička dopadne na papier a začne ho trhať, tento dej chvíľu trvá a gulička sa počas neho pohybuje. To znamená, že gulička prestane trhať noviny až vo vzdialosti od zeme menšej ako $l/2$. Záverečný vrh nadol by preto bolo treba počítať z menšej výšky. Našťastie noviny nie sú ktorieako elastické (roztrhnú sa prakticky okamžite), a preto naše priblíženie nie je až také trestuhodné.

Tajomstvo je odhalené a ja sa teším spolu s vami na ďalší (tretí) diel úspešného seriálu. Zatiaľ dovidenia!

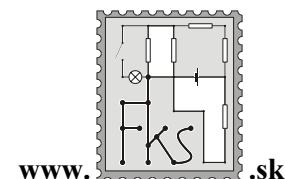
FYZIKÁLNY KOREŠPONDENČNÝ SEMINÁR

výsledková listina B – kategórie po 1. sérii zimného semestra 19. ročníka

Priezvisko	Meno	Trieda	Škola	B-1.1	B-1.2	B-1.3	B-1.4	Σ
1. Bzdušek	Tomáš	sx. A	G Piešťany	5,0	5,0	5,5	5,0	20,50
2. Berta	Peter	2 A	G Veľké Kapušany	5,0	5,0	5,0	5,0	20,00
3. Boža	Vladimír	1 C	G Poprad Tatarku	5,0	3,2	5,0	5,0	18,69
4. Malik	Tomáš	kv.	1SG BA Bajkalská	5,0	3,5	4,5	5,0	-1 17,54
5. Fecko	Stanislav	sx. A	G Pankúchova	5,0	2,5	4,5	5,0	17,00
6. Galica	Tomáš	sx.	G Spišská Stará Ves	5,0	3,0	4,0	4,5	16,50
7. Rolníková	Zlatka	kv.	G Skalica	5,0	2,0	5,0	2,0	15,26
8. Bogár	Ondrej	2 E	G LŠ Trenčín	3,0	4,0	5,0	4,0	-1 15,00
9. Salaj	Michal	2 A	G Snina	5,0	0,5	4,0	5,0	14,50
10. Rybák	Matúš	kv.	OG Kukučínova	2,5	5,0	5,0	1,0	-1 13,82
Kacmarik	Jozef	1 A	G Spišská Stará Ves	5,0	2,0	3,5	1,5	13,44
12. Čelko	Pavol	sx.	G Považská Bystrica	-	2,5	4,0	5,0	-1 10,50
13. Hlaváč	Boris	kv. A	G JL Martin	1,5	1,2	3,5	3,5	-1 10,20
14. Nagy	Jakub	1 C	G sv. Tomáša Akvinského	1,2	3,0	2,0	-	7,48
15. Kerul'	Lukáš	kv. A	OG BA Tilgnerova	2,0	0,3	-	4,0	-1 6,59
16. Berta	Michal	1 B	G Trebišov	1,0	0,1	3,0	1,0	6,24
17. Toman	Dominik			-	3,5	0,5	2,0	-1 5,00
18. Roháč	Branislav	1	G Považská Bystrica	-	-	3,0	-	3,77
19. Blahušiak	Pavol	2 B	G VPT Martin	1,0	1,5	0,5	0,5	-1 3,37
20. Švihorík	Róbert	sx.	G Nitra Párovská	-	2,5	3,5	2,0	-6 2,00
21. Koreňová	Nikola	1 E	G PH Michalovce	-	0,5	0,5	1,0	-2 0,54
22. Bida	Ján	sx.	G Snina	-	0,5	0,5	0,5	-1 0,50

FYZIKÁLNY KOREŠPONDENČNÝ SEMINÁR

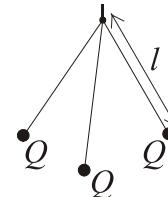
2. kolo zimnej časti 20. ročníka
A – kategória (starší)
školský rok 2004/2005
termín prichodu riešení
10. 11. 2004



FKS, KZDF FMFI UK
Mlynská dolina
842 48 Bratislava
riesenia@fks.sk
info@fks.sk

A–2.1 Tetraéder (5 bodov)

V jednom bode sú upevnené tri rovnako dlhé nite visiace nadol. Na ich koncoch sú rovnaké náboje veľkosti Q (pozri obrázok). Aká má byť veľkosť týchto nábojov, aby boli ich vzájomné vzdialenosťi nábojov rovné dĺžke nití? Tiažové zrýchlenie je g .



A–2.2 Klada a tráva (5 bodov)

Kvádrová klada dĺžky l a hmotnosti m sa pozdĺžne šúcha s nulovým trením po ľade rýchlosťou v . Zrazu ľad končí a začína tráva, po ktorej sa klada šúcha s trením f . Aký pohyb bude vykonávať klada, keď bude nabiehať na trávu? Určite, ako ďaleko sa klada po tráve dostane.

A–2.3 Prší, prší (5 bodov)

Saška s Prikym sa išli jedného krásneho dňa prejsť. Nepozreli si však predpoveď počasia a prekvapil ich dážď. Keď sa utekali skryť, všimli si, že veľké kvapky padajú rýchlejšie ako malé. Skúste vysvetliť ich pozorovanie a odhadnite, o koľko padá veľká kvapka rýchlejšie ako malá.

A–2.4 Ponorka (5 bodov)

Nautilus, ponorka chýrneho Mena, používala silný elektrický reflektor, aby sa mohla bezpečne pohybovať aj vo veľkých hĺbkach. Priehľadný kryt reflektora sa vždy pri dlhšom svietení rozpáli až do teploty 150°C . Ohriata voda v jeho blízkosti nemôže voľne odtekať hore (reflektor je na spodku ponorky a navyše v preliačenine), preto sa vždy ohreje až na maximálnu možnú teplotu. Predstavte si, že ponorka je hlboko pod vodou a pomaly sa začne vynárať. Zrazu voda pri reflektore začne vrieť. Vysvetlite prečo a zistite, v akej hĺbke sa to stalo.

Tento seminár podporujú

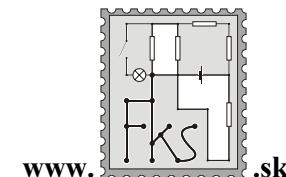
KZDF FMFI UK a

iuventa



FYZIKÁLNY KOREŠPONDENČNÝ SEMINÁR

3. kolo zimnej časti 20. ročníka
A – kategória (starší)
školský rok 2004/2005
termín prichodu riešení
1. 12. 2004



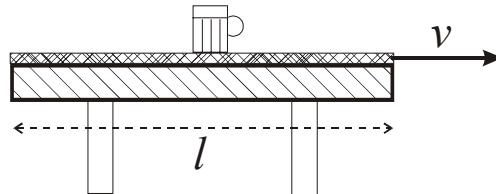
FKS, KZDF FMFI UK
Mlynská dolina
842 48 Bratislava
riesenia@fks.sk
info@fks.sk

A–3.1 Elektrická pumpa (5 bodov)

Majme doskový kondenzátor. Jeho dosky sú vzdialené l , ich rozmer sú veľmi veľké. Kondík ponoríme do vody doskami kolmo na hladinu. O koľko stúpne voda v kondíku, keď ho pripojíme na zdroj napäťia s napäťom U ? Kapilárne efekty zanedbajte, relatívna permitivita vody je ϵ_r .

A–3.2 Takmer ho rozb(or)il... (5 bodov)

Rodina Veselá sa túži zúčastniť jednej známej televíznej relácie, a preto poctivo trénuje najnáročnejšiu disciplínu – trh obrusom. Ako to prebieha: na stole dĺžky l je prestretý obrus s rovnakými rozmermi (obr.), takže ho presne pokrýva. V strede stola je položený pohár s hmotnosťou m . Otec Veselý vodorovne tiahá obrus stálou rýchlosťou v . Aká najmenšia môže byť táto rýchlosť, aby pohár zo stola nespadol? Koeficient trenia medzi obrusom a pohárom je f_1 a medzi stolom a pohárom f_2 . Rozmery pohára sú oproti rozmerom stola zanedbateľne malé.



A–3.3 3dcl vody (4+1 bodov)

Hrnček tradičných rozmerov (priemer cca 70 mm, výška cca 90 mm) je položený na vodorovnej podložke. Naplníme ho vodou. Experimentom čo najpresnejšie zistite, o koľko percent pritom môžeme presiahnuť jeho vnútorný objem (teda objem hrnčeka až po vrch). Môžete to skúsiť aj vypočítať a potom porovnať tento výsledok s meraniami, bonusový bod vás nemenie.

A–3.4 Svetlo na konci tunela (5 bodov)

Janko s Jurkom sa rozhodli že si budú v noci posielat svetelné správy. Jurko kúpil v samoobsluhe FIBUZS*. Aká je najväčšia vzdialenosť, na ktorú bude Janko ešte registrovať Jurkove signály? Citlivosť ľudského oka si zistite.

*Fyzikálne Idealizovaný Bodový Univerzálny Zdroj Svetla, dostať ho vo väčšine obchodov. Pri výpočtoch môžeš použiť ľubovoľný – baterku, klasickú žiarovku, žiarivku, sviečku, atď., podľa toho, čo sa ti zapáči.

Tento seminár podporujú

KZDF FMFI UK a



FYZIKÁLNY KOREŠPONDENČNÝ SEMINÁR

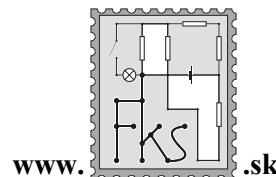
vzorové riešenia 1. série

A – kategória (starší)

20. ročník

zimný semester

školský rok 2004/2005



FKS, KZDF FMFI UK

Mlynská dolina

842 48 Bratislava

riesenia@fks.sk

info@fks.sk

A – 1.1 Nerozhodné plyny (opravovala Rebro)

Malá Zuzka cestuje s rodičmi domov v autobuse. Na svojej bugine ma priviazaný balón naplnený héliom, bol na púti vo Višňovom. Balón sa pekne vznáša nad buginou, autobus ešte stojí. A zrazu sa autobus pohnie, kam sa pohnie balónik vzhľadom na autobus? Ak viete, že tiažové zrýchlenie je g (kolmo na vozovku) a zrýchlenie autobusu je a (vodorovne s vozovkou), určite i sklon šnúrky balónika.

Zdravím všetkých fyzikov po krásnom lete a hor sa na vzorové riešenie.

Nuž, všetci vedia, že vedúci FKS sú fajn ľudia, nerobia podrazy, ale nejaké tie chytáčiky sa nájdú. A preto sa riešiteľ, ktorý si po prvom pohľade na tento príklad povedal: „Jasné, zotrvačnosť, pôjde dozadu, kam by inam šiel?“, mal naň pozrieť druhý raz a povedať si: „Jasné?! Ved’ to je príklad do B-čka, ak nie ešte nižšie. Také ľahké?! Čosi tu nehrá!“. A dobre by urobil. Kým prejdem k správnemu riešeniu, ešte jedna poznámka. V zadani síce nebolo vyslovene napísané, že bugina je zaistená, ale zaujímali sme sa o balónik a Zuzkiny rodičia sú zodpovedné osoby, nenechali by svoje dieťa voziť sa po autobuse...

Takže správna odpoveď znie, že balónik sa pohnie v smere jazdy autobusu. Znie to síce divne, ale je to tak. A prečo? Hned sa dozviete. Možné sú dva prístupy, ako to vysvetliť.

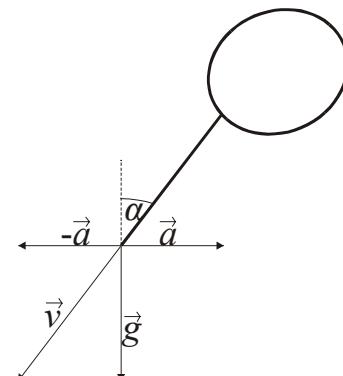
Prvý prístup – intuitívny. Vo väčšine príkladov sa píše, niečo ako odpor vzduchu zanedbajte, vzduch zanedbajte, ale tu práve on hrá rozhodujúcu rolu, ved’ bez neho by balón nelietal, keďže v balóniku je hélium a to je o dost „redšie“ ako vzduch. Autobus sa pohnie, veci s ním spojené sa pohnú s ním, ostatné, ako napríklad vzduch v ňom, majú chut’ zotrvať na mieste. My to necítimo, ale vzadu v autobuse bude hustejšie ako vpredu a teda aj väčší tlak. Kto to však pocíti, je nás balónik. Balóniky sú už také.

Nasleduje chvíľka poézie s názvom: prečo balóny lietajú. Na balón ako aj na okolitý vzduch pôsobí tiažová sila. Vzduch je ľahší, preto sa natlačí dolu a balón pôjde hore. Je to síce zdôvodnenie na úrovni materskej školy ale postačí. V autobuse sa deje totiž to isté. Vzduch sa natlačí dozadu a balón ide dopredu.

Ak nemáte buginu, balónik s héliom a autobus (o malej Zuzke ani nehovorím), skúste si pokus, ktorý mi opísal Robko Sasák. Na podnos dáte sviečku, prikryjete ju zaváraninovým pohárom a skôr ako zhasne, pohýbte podnosom. Plameň sa bude vychýľovať v smere pohybu. Čo je analógia s naším príkladom.

Druhý prístup – odborný. V sústave spojenej s autobusom pôsobia na všetky predmety vo vnútri dve sily – tiažová a zotrvačná. Môžeme tiež hovoriť o dvoch zrýchleniach – tiažovom a zotrvačnom. Všetky predmety budú „pociťovať“ zložený účinok týchto dvoch zrýchlení. Keď tieto zrýchlenia vektorovo zložíme do jedného výsledného, dostaneme nové zrýchlenie \vec{v} .

Jeho veľkosť aj smer vieme ľahko zrátať. Keby sa bohovia zbláznili a namiesto obyčajného \vec{g} nám zapli tiažové zrýchlenie \vec{v} , cítili by sme sa presne tak, ako sa cíti Zuzka v rozbiehajúcim sa autobuse. Normálne si balón lieta smerom „hore“ t.j. proti smeru pôsobiaceho \vec{g} . Keď budeme mať namiesto zrýchlenia \vec{g} zrýchlenie \vec{v} , balón sa ustáli proti



smeru \vec{v} t.j. v smere dopredu. Od kolmého smeru sa pritom odkloní presne o toľko, o koľko sa odkláňa \vec{g} od \vec{v} , čo je

$$\alpha = \arctg(a/g).$$

A - 1.2 Balónomer (opravoval Juro, vzorák Juro a Tomáš)

Experimentálne určite závislosť tlaku vo vnútri balóna (bežného, z hračkárstva) od jeho polomeru.

Ahojte. Tak sa nám začal nový školský rok a s ním jubilejný, už dvadsiaty ročník vášho obľúbeného FKS. Dúfam, že ste si užili prázdniny, dobre si oddýchli a nabrali kopu energie. Tá sa Vám určite zišla napríklad pri neustálom nafukovaní balónika, tak sa podľme strmhlav pozrieť, ako to všetko vyzerá.

Najskôr trocha teórie. Čo sa deje s balónom, keď ho nafukujete? Guma, z ktorej sa skladá, sa rozťahuje. Keďže sa jej to až tak nepáči a chce sa stiahnuť, spôsobuje vo vnútri určity dodatočný pretlak. Preto je tlak v balóne o niečo vyšší, ako tlak okolitého vzduchu.

K riešeniu problému ste pristupovali rôzne. Väčšinou ste však merali tlak vo vnútri balónika pomocou porovnania s hydrostatickým tlakom alebo priamo nejakým zariadením na meranie tlaku. Objavilo sa aj pár zaujímavých návrhov, ktoré ale zväčša stroskotali na viac či menej prekonateľných prekážkach. Napríklad konkrétnie u mňa pokus o váženie balónika so vzduchom a bez vzduchu narazil na problém nedostatočnej presnosti merania hmotnosti. Meral som teda tak, ako väčšina z Vás.

Z troch slamiel som vytvoril dlhú trubičku, na koniec ktorej som pripervnil balón. Dával som si obzvlášť pozor, aby boli spoje dostatočne vzduchotesné. Z fláše od nealkoholického nápoja som odstránil etiketu a naplnil ju vodou. Balónik som nafúkol a hadičku ponoril do určitej hĺbky (najväčšej ako sa dalo) a počkal, kým to celé prestane bublinkovať. Odmeral som polomer balóna a zmenšil hĺbku ponoru. Zas som počkal, kým z trubičky prestane unikať vzduch. Opäť meranie polomeru, ktoré som robil nepriamo ako meranie polomeru nitkou.

Použil som nasledujúce vzťahy

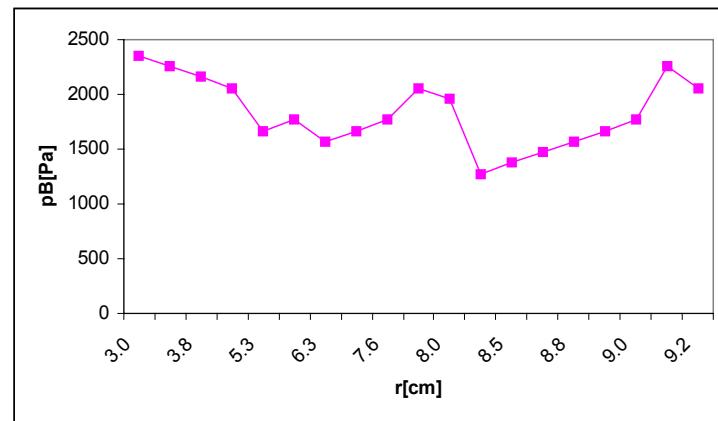
$$r = o/(2\pi), p_B = \rho gh.$$

Celý postup som opakoval, čím som dostał nasledujúcu krásnu závislosť.

Čo nám to vyšlo? Vyzerá to skôr ako obraz a názvom „prebudenie v Tatrách“ než rozumná závislosť. Nepresnosti v meraní mohli byť sice dosť veľké (napr. balón je škaredé hruškovité telo), ale predsa..

Podľme sa pozrieť, ako by sa mal balón správať podľa teórie. V prvom rade zanedbáme zmeny hustoty vzduchu v balóne. To preto, lebo keď sa pozrieme na namerané hodnoty, hned' vidíme,

že naše pretlaky sú oveľa menšie ako atmosférický tlak. Inšpirujeme sa kvapalinami a ich povrchovým napätiom. Balón sa správa ako jedna veľká bublina, pre ktorú platí, že tlak vo vnútri (pretlak) pri polomere R je rovný $2\sigma/R$ (tu sa vyhneme úvahám o tom, či má balón jeden alebo dva povrhy, pretože stále budeme pracovať s „dvojpovrchovým“ balónom). Možno sa vám nepáči, že miešam piatie cez deviate (kvapaliny cez balón), nakoniec však ukážeme ako sa k tomuto vzorcu dá dopracovať aj bez použitia slova „povrchové napätie“. Teraz však musíme čeliť väčnejšiemu problému – aká je konštantá σ pre balón? Vezmíme balón a zmasakrujme ho, t.j. vyrežeme z neho štvorček balónoviny. Skúmajme teraz silu potrebnú na to, aby sme štvorček natiahli o x (teda keď silou F ľaháme obe strany štvorca, natiahneme ho o x v oboch



smeroch). Predpokladajme pritom, že pokojový rozmer štvorčeka je veľmi malý. Potom pre F platí približne

$$F = kx^2 = kS$$

(lebo tiaháme o x pružinu širokú x), kde F je sila, k nejaká konštantă, $S = x^2$. Ak by mal tento kúsok balónu povrchové napätie σ , bola by táto sila rovná σx . Z porovnania týchto výrazov je

$$\sigma = F/x = kx$$

(teda povrchové napätie je závislé od predĺženia x , neprepadajte panike, aj také sa môže stať). Ak zanedbáme rozmery nenaďáknutého balónu, tak pre balón s polomerom R platí, že jeho povrchové napätie je

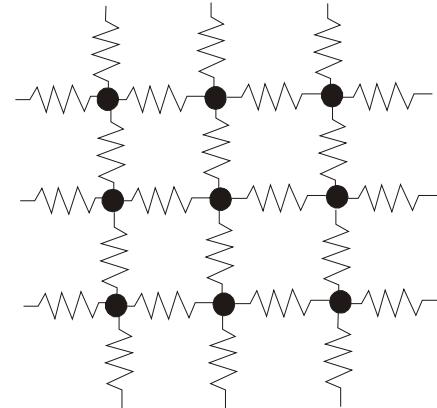
$$\sigma = k\sqrt{S} = k\sqrt{4\pi} R,$$

a teda tlak je rovny

$$2\sigma/R = 4k\sqrt{\pi} R/R = 4k\sqrt{\pi}.$$

Tento pozoruhodný výsledok má dvojaký význam. Jednak dáva priamo návod ako merať závislosť tlaku od polomeru. Nemusíme pritom predpokladať, že k je konštantă, Môžeme merať F ako funkciu x a z toho dorátať $\sigma(x)$. Zároveň, keďže k je plus-mínus konštantné, naša škaredá nameraná závislosť je v podstate konštantă rozhádzaná o chyby merania.

Všetkým, ktorí už pripravujú kampaň s názvom „nemáme radi povrchové napätie“, ponúkam ešte iný spôsob, ako sa popasovať s balónosťovčekmi a teoretickým odvodením tlaku. Balón budeme approximovať sústavou bodov pospájaných pružinkami. Pružinky majú nejakú tuhosť k . Túto tuhosť nebude problém určiť. Zároveň budeme vedieť porátať, čo to spraví, keď takúto mriežku bodov a pružinek zdeformujeme do gule s polomerom R . Bod bude tahaný do stredu svojimi štyrmi susedmi. Túto silu porátame a musí byť rovná tlaku krát malá plôška prislúchajúca tomuto bodu. Podrobnejšie o tom písat' nejdem, hŕstka z vás, ktorých to zaujíma, nech sa radšej ozve mailom.



Z toho je zrejmé, že každý jeden balón sa bude správať inak. A dva rozličné balóny sa môžu správať úplne inak. Preto sa nestrachujte, keď vám to vyšlo trochu odlišne, možno ten váš balón v skutočnosti taký je.

Niečo k vašim riešeniam. Odvodzovačky urobené vyššie neboli potrebné, robil som ich len pre zdôvodnenie škaredej závislosti. Vaše riešenia boli fajn, až na obvyklé nepozornosti – tam chýba jednotka, tam komentár. Tak či tak, chceme vás všetkých pochváliť.

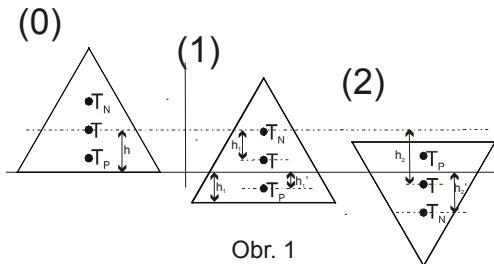
Na záver by som sa chcel podľakovať Baške za požičanie balónikov na experiment a mojej sestričke za ochotnú pomoc pri večernom meraní. Veľa krásnych jesenných dní a šťastia na Náboji. Majte sa krásne.

A – 1.3 Pravý pltnícky problém (opravoval Škrek)

Predstavte si jazero s hustotou vody ρ , na ktorom pláva drevána klada. Klada má tvar hranola s podstavou rovnostranného trojuholníka (dlžka strany je l) a je dosť dlhá (teda rozmery podstavy sú oveľa menšie ako výška). Hustota dreva je $\rho/2$. Táto klada môže plávať na jazere napríklad špicom nahor alebo nadol (obrázky). Zrátajte prácu, ktorú je potrebné vynaložiť na to, aby sa klada dostala zo stavu (1) do stavu (2). Je niektorá z týchto polôh stabilná?

Prejdime k zrátaniu práce, ktorá je potrebná na uvedenie klady do druhého stavu. Samozrejme zo stavu prvého, to dá rozum...

Kedže oba stavy sú rovnovážne, kde klada ostáva v pokoji (alebo rovnomenom priamočiarom pohybe, aby bol ujec Newton spokojný), naša práca bude rovná rozdielu polohových energií oboch stavov.



Obr. 1

Určime si ako referenčný bod hladinu (t.j., hladina je vo výške 0), pre väčšiu názornosť. Samozrejme, mohli by sme zvoliť ako referenčný stav stav 1 alebo stav 2 a nemuseli by sme počítať energiu jedného stavu, ale toľko výpočtov by nám to neubralo (naopak, príbralo). Teda energia v stave 0 je E_0 .

Ak ponoríme kladu zo stavu 0 do stavu 1, tak čo sa stane? Znížime polohu ťažiska klady o h_1 od hladiny a zároveň hmotnosť vody, ktorá zaujímala priestor v oblasti ponorennej časti, bude vytlačená na hladinu. Teraz uvažujme, že plocha hladiny je dostatočne široká, a teda hladina sa pri ponorení nezvýší, a teda celá tá hmotnosť vody bude zdvihnutá o h_1' . Čiže polohová energia stavu 1 (E_1) je rovná zmene polohovej energie vody minus zmene polohovej energie trojuholníka vzhľadom na stav 0 plus energia v stave 0:

$$E_1 = E_0 + mgh_1' - mgh_1 \quad (1)$$

Teraz ponoríme kladu zo stavu 0 do stavu 2. Znížime polohu ťažiska trojuholníka o h_2 a podobnou úvahou ako pri výpočte prvej energie rozlejeme hmotnosť vody po hladine, ale tentoraz sme ju zdvihli o h_2' . Teda

$$E_2 = E_0 + mgh_2' - mgh_2 \quad (2)$$

Pre lepšie porozumenie porovnaj obe rovnice (1) aj (2) s obrázkom 1. No a teraz prídu veľké čachre machre, takže pre istotu si nakreslíme obrázok 2. Máme tam zaznačené všetky dĺžky, ktoré budeme potrebovať. Potrebujeme vypočítať $E_2 - E_1$, t.j. kolko práce potrebujeme na uvedenie klady do druhého stavu z prvého.

$$E_2 - E_1 = mg(h_2' - h_2 + (h_1 - h_1')) \quad (3)$$

Z obrázka 2 vidíme, že :

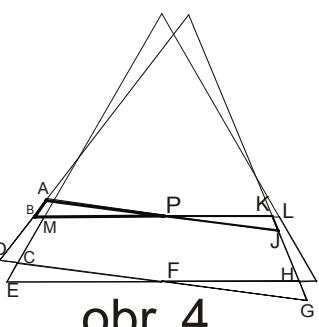
$$h_1 - h_1' = h_p \quad (4a)$$

$$h_2 = h + h_T = h + h - h_1 \quad (4b)$$

$$h_2' = h_N - h_1 \quad (4c)$$

Skombinovaním rovníc (3) a (4) dostávame

$$E_2 - E_1 = mg(h_N - h_1 - (h + h - h_1) + h_p) = mg(h_N - 2h + h_p) \quad (5)$$



Obr. 4

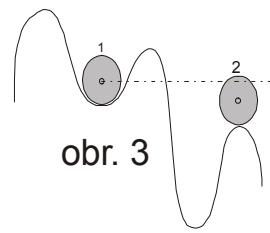
A teraz pozor!! Dĺžka h_N je vzdialenosť ťažiska malého trojuholníka od spodnej (alebo vrchnej) hrany veľkého trojuholníka, h_p je vzdialenosť ťažiska malého lichobežníka od tej istej hrany a h je vzdialenosť ťažiska veľkého trojuholníka od tej istej hrany. Musí platiť:

$$(h_N + h_p)/2 = h, \quad (6)$$

lebo vieme, že ťažisko T sa nachádza presne v polovici medzi ťažiskom malého trojuholníka N a ťažiskom lichobežníka P. V polovici preto, lebo hmotnosť (plocha...) malého trojuholníka je rovná hmotnosti (ploche...) lichobežníka. Inak vlastne ide o spoločné ťažisko dvoch podčastí veľkého trojuholníka, ktoré je identické s ťažiskom veľkého trojuholníka (tie dve podčasti tvoria veľký trojuholník). No a keď spojíme rovnice (5) a (6), dostaneme

$$E_2 - E_1 = mg(2h - 2h) = 0.$$

Hurrrá. Takže odpoveď na prvú otázku je hotová. Nepotrebuje žiadnu energiu. A taktiež sme nepotrebovali vedieť krvopotne sa máchať v trigonometrických vzorcoch. To je ešte lepšie.



Tak a teraz prichádza otázka stability. Niektorí z vás, hlavne tí, čo nesprávne určili hodnotu energie, odfajčili otázku stability priamym porovnaním hladín energie oboch stavov a ten s menšou energiou ohodnotili ako stabilný. Chyba. Ideme sa hrať s guličkami. Narobíme si kopčeky a budeme sledovať stabilitu guličiek v takomto teréne (obrázok 3). Je evidentné, že aj keď gulička 1 má vyššiu potenciálnu

energiu ako gulička 2, aj tak je stabilnejšia. Vidíme to z toho, že ak s kľúdom ľukneme do guličky č. 1, tak sa vráti späť a ak ľukneme do dvojky, tak sa hned skopčne dole. Ale musíme ľukať veľmi málo, lebo inak sa môže stať napríklad, že guličku 1 prepinkneme cez okolité kopce a už sa nevráti späť a to by bola škoda. Dúfam, že už vidíte, kam mierim. Takže koniec s guličkami, späť ku kladám.

Takže máličko ľukneme do klady v smere otáčania okolo vlastnej osi. Ale musíme do klady naozaj ľuknúť veľmi málo, aby sa neprehupla do ďalšej stabilnej, prípadne nestabilnej polohy. Ak je kľada v stabilnej polohe, znamená to, že sa vráti späť. To znamená, že jej bola daná energia a ona ju vrátila späť. Čiže tým smerom leží energetický kopec, ktorý treba prekonáť a na to treba istú dávku energie. Vyskúšame na druhú stranu. Ak aj tam leží energetický kopec, tak táto poloha je energetické údolie, v ktorom sa dobre hovie, a tak tam má kľada stabilnú polohu. Ak naopak do klady nejakým smerom ľuknem a ona energiu nevráti (naopak, bude žrať ďalsiu a ďalšiu), tak tým smerom je energetický lyžiarsky svah, ktorý kľada poľahky (t.j. bez našej pomoci) zjazdí, a na konci ešte dakoho zramuje. Pôvodná poloha bola teda sice rovnovážna (inak stabilita nemá význam), ale nie stabilná.

Ťukli sme do kladičky v stave 1 a ona sa nám, larva jedna, otočila o malíčký uhol $d\alpha$. Pri malíčkom pootočení môžeme predpokladať, že obsah ponorenej časti sa nezmenil (resp. že trojuholník, ktorý sa práve ponoril, má rovnaký obsah ako trojuholník, čo sa práve vynoril; treba si pozrieť obrázok č. 4, jedná sa o dva trojuholníky so spoločným vrcholom v bode P). Čo sa teda stalo? {...dostali sme trojuholníkom po hlave...} Toto:

- a) ľažisko veľkého trojuholníka sa zmenilo o dh_T vplyvom pootočenia,
- b) voda sa dajako preskupila.

Čiže celková zmena energie dE je rovná zmene polohovej energie vody dE_V plus zmene polohovej energie kľady dE_K :

$$dE = dE_V + dE_K.$$

Pozrime sa najsamprv na dE_V ! Útvary, v ktorých bola *kľada*, ale už nie je (podľa obrázka 4): štvoruholník HILK a trojuholník CEF. Útvary, v ktorých bola *voda*, ale už nie je (podľa obrázka 4): štvoruholník CDBM a trojuholník HGF. Pre malé otočenie platí, že obsah HILK sa zhruba rovná obsahu CDBM a obsah CEF obsahu HGF. Výškový rozdiel ľažísk oboch štvoruholníkov je pritom rádovo nulový, takže sa navzájom vymlátia a do zmeny potenciálnej energie vody paprať nebudú (k tomuto sa ešte vrátime). Takže nám ostali iba dva trojuholníky s nezanedbateľným výškovým rozdielom ľažísk. Predpokladajme, že oba trojuholníky sú rovnaké, čo pre dostatočne malé otočenie zodpovedá skutočnosti. Výškový rozdiel ich ľažísk je

$$dh_V = ld\alpha/6,$$

obsah trojuholníka CEF (HGF) sa rovná

$$S = l^2 d\alpha/8,$$

a teda dE_V je po dosadení

$$dE_V = mgh = Sv\rho g dh_V = \frac{l^2}{6} d\alpha^2 v \rho g / 48.$$

Prejdime na dE_K , to je jednoduchšie, treba zrátať iba dh_T a z toho zmenu energie

$$dE_K = mg dh_T,$$

$$dh_T = dh(1 - \cos(d\alpha)) \approx dh d\alpha^2,$$

kde dh je vzdialenosť ľažiska od hladiny. Posledná uvedená úprava platí iba pre malé $d\alpha$. Vieme, že

$$dh = l \left(\sqrt{3}/6 - (2\sqrt{3} - \sqrt{6})/4 \right),$$

kde prvý člen je vzdialenosť ľažiska od dolnej hrany a druhý člen zátvorky vzdialenosť hladiny od spodnej strany. Hmotnosť kľady je

$$m = Sv\rho/2 = \sqrt{3} l^2 v \rho / 8, \text{ z toho}$$

$$dE_K = -\frac{\sqrt{3}}{8} l^2 v \rho g d\alpha^2 l \left(\frac{\sqrt{3}}{6} - \frac{2\sqrt{3} - \sqrt{6}}{4} \right).$$

Treba si uvedomiť, že prácu teraz koná klada a neprijíma ju, tak preto to záporné znamienko. Súčet $dE_K + dE_V < 0$, to znamená, že kladu sme vychýlili do energeticky výhodnejšej (nižšej) polohy, a teda poloha 1 nie je stabilná. Ešte malý odskok k našim zanedbaným štvoruholníčkom. Keď prcneme do klady, ktorá sa týmto otočí o $d\alpha$, zmena energie je úmerná $d\alpha^2$. Čo nie je veľa, je to vlastne pekne málo. Je to ale najviac ako môže byť, keby bola úmerná priamo $d\alpha$, poloha by nemohla byť ani len rovnovážna, nito stabilná. Zmena energií štvoruholníčkov je úmerná až $d\alpha^3$, čo je ešte oveľa menej ako $d\alpha^2$. Takže zanedbanie bolo OK. Späť k (ne)stabiliti. Nestabilita polohy 2 by sa dokázala podobne ako 1, ale my na to použijeme krajšiu úvahu. Stačí si uvedomiť, že energia klady závisí od zvislej vzdialenosťi ťažiska pod vodom ponorenej časti a ťažiska celého trojuholníka. Treba si uvedomiť, že pri preklopení trojuholníka okolo hladiny sa táto vzdialenosť nezmení. Toto platí iba pre klady s polovičnou hustotou ako tekutina, v ktorej plávajú. Čiže symetrické polohy okolo hladiny majú rovnakú energiu a to platí aj pre ich zmeny pri vychýlení do nejakého smeru. To značí, že tieto symetrické polohy sú rovnako stabilné, a teda aj poloha č.2 je nestabilná!!! Koniec. Finito. Tutto capo di capi.

A – 1.4 Valce (opravoval Peťo)

Tri rovnaké valce s polomerom R sú položené na seba, tak ako na obrázku. Medzi valcami, ako aj medzi valcom a podložkou je trenie s koeficientom f . Čo musí splňať f , aby bola sústava v rovnováhe?

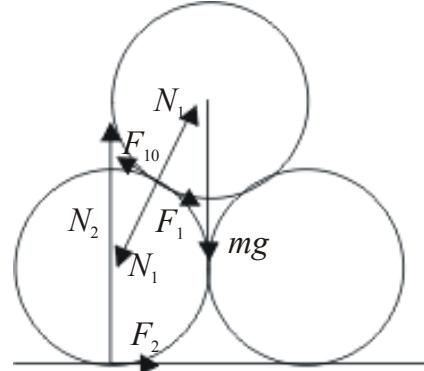
Ahojte. Zamyslime sa najprv, prečo by mali byť valce za určitých podmienok v pokoji. Keby medzi valcami nepôsobili trecie sily, spodné valce by sa začali šmykať (nie kotúľať, lebo roztočiť ich môže len tretia sila, keďže ostatné sily smerujú vždy do stredu valcov) a vrchný by po nich klesal na podložku. Aby k tomu nedošlo, musia v dotykových bodoch pôsobiť dostatočne veľké trecie sily, pričom pod trecími silami rozumieme len sily statického trenia, lebo valivý odpor býva oveľa menší (a aj v zadani sa hovorí len o koeficiente trenia). Na každý valec budú pôsobiť v dotykových bodoch trecie sily, a pretože ony jediné majú nenulový moment vzhľadom na stred každého valca, musia ho mať navzájom opačný, inak by sa valce začali otáčať. Ďalej sa to už ťažšie obkocáva, takže musím napísat aj nejaké rovnice a nakresliť obrázok.

Všetky na obrázku i ďalej použité písmená sú myšlené ako veľkosti sín, nie ako sily samotné (musel by som použiť ďalšie indexy na odlišenie dvoch rovnako veľkých sín rôzneho smeru, čo by nebolo príliš prehľadné). Na vrchný valec budú okrem tiažovej sily s veľkosťou mg pôsobiť aj reakcie od spodných valcov. Zo symetrie našej sústavy vyplýva, že vodorovné zložky sín pôsobiacich na tento valec budú v rovnováhe, čo nám umožňuje ignorovať jeden zo spodných valcov. Sila reakcie ľavého spodného valca má dve zložky, normálovú s veľkosťou N_1 a tangenciálnu (dotykovú), ktorou je tretia sila F_{10} (je rovnako veľká ako F_1 , ale pôsobí na horný valec). Tieto sily zvierajú so zvislým smerom uhly 30° a 60° v tomto poradí. Zapíšeme rovnosť zvislých zložiek sín pôsobiacich na horný valec:

$$N_1 \cos 30^\circ + F_{10} \cos 60^\circ - mg/2 = \sqrt{3} N_1/2 + F_{10}/2 - mg/2 = 0 \quad (1)$$

(druhá polovica tiaže prislúcha reakciám od pravého valca). Jediné sily, ktoré pôsobia na tento valec a majú nenulový moment vzhľadom na jeho stred, sú trecie sily s veľkosťou F_{10} od oboch valcov a zo symetrie je jasné, že tieto momenty sú presne v rovnováhe. Pozrime sa ďalej na niektorý spodný valec, napríklad na ľavý. Jediné naň pôsobiace sily s nenulovým momentom vzhľadom na jeho stred sú F_1 ($= F_{10}$) a F_2 a keďže majú rovnako veľké ramená, musia byť rovnaké aj ich veľkosti. Ďalej pre ne zavediem nové označenie F , teda

$$F_1 = F_2 = F_{10} = F.$$



Teraz treba zapísť rovnice pre vodorovné a zvislé zložky síl pôsobiacich na ľavý valec. Vo vodorovnom smere:

$$F_1 \cos 30^\circ + F_2 - N_1 \cos 60^\circ = F(\sqrt{3}/2 + 1) - N_1/2 = 0, \quad (2)$$

v zvislom:

$$N_2 - mg - N_1 \cos 30^\circ - F_1 \cos 60^\circ = N_2 - mg - \sqrt{3} N_1/2 - F/2 = 0. \quad (3)$$

Máme teda vzťahy (1), (2), (3), čo sú tri rovnice o troch neznámych. My však nepotrebujejeme vedieť veľkosť síl N_1 , N_2 , ani F , ale zaujímajú nás len podiel F/N_1 a F/N_2 . Ak má byť sústava v rovnováhe, obe tieto čísla by mali byť menšie nanajvýš rovné koeficientu trenia f . Tu je čas na zamyslenie. Úlohy zo statiky sa totiž často riesia tak, že trecie sily sa položia rovné maximálnej trecej sile (normálová sila krát koeficient), potom vyriešime vzniknutú sústavu. Táto úvaha ale nefunguje vždy. Chcete príklad?

Položíme kvádrik na stôl a on sa nám od radosti rozbehne niektorým smerom, lebo naň pôsobí tretia sila veľkosti fmg , kde význam symbolov je taký ako obyčajne. Akokoľvek som sa snažil, nič podobné sa mi pozorovať nepodarilo, takže alebo je bežný koeficient trenia veľmi malý, alebo je chyba niekde v teórii. Chcel som tým povedať len toľko, že tretia sila nie je vždy maximálna možná, ale je len zložkou reakcie na nejakú inú silu.

Komu nestačí sugestívny kvádrikový experiment, nech si uvedomí, že spolu s rovnicami $F/N_1 = f$ a $F/N_2 = f$ by sme dostali systém rovníc, ktorý by bol neriešiteľný (vyskúšajte prečo!)

Postupovať budeme preto nasledovne: Vyráťame obidva podiele $-F/N_1$ a F/N_2 . Koeficient musí byť väčší nanajvýš rovný ako obidva z týchto podielov. Z druhej rovnice dostaneme podiel $F/N_1: f \geq 1/(2 + \sqrt{3})$ a po úprave zvyšných dvoch rovníc (dosadením za N_1 a vylúčením mg) vznikne podmienka

$$\frac{F}{N_2} = \frac{1}{3(2 + \sqrt{3})} \leq f,$$

ktorá je zrejme slabšia ako tá pre silu N_1 , takže máme $f \geq 1/(\sqrt{3} + 2)$, čo je správny výsledok.

Zistili sme teda, že kritickým miestom, t.j. miestom, ktoré ja najnáhľanejšie na prešmykovanie, je dotykové miesto oboch valcov, a teda z rovníc $F/N_1 = f$ a $F/N_2 = f$ je v kritickom prípade splnená iba prvá. Z tohto vieme tiež povedať, čo sa stane, keby f bolo o trošku menšie než minimálne možné. Valce budú medzi sebou prešmykovať, avšak po podložke sa budú kotúľať bez prešmykovania.

Pri riešení sme nemuseli zostavovať všetky rovnice práve takto, ale dala by sa použiť úvaha ako napríklad: Valce na podložku pôsobia silou $2N_2$ a to by malo byť rovné ich tiaži, t.j. $3mg$. Potom nemusíme písť poslednú z troch rovníc, ale z prvých dvoch vyjadríme mg pomocou F a dosadíme do $N_2 = 3mg/2$. Celá úloha sa dala riešiť aj tak, že ste zapísali rovnice momentov sín pôsobiacich na spodný valec vzhľadom na bod, v ktorom sa dotýka podložky. Jediné dve sily, ktoré majú takýto moment nenulový, sú N_1 a F_1 . Aby sa valec neotáčal, mala by byť sila F_1 rovná alebo väčšia ako $N_1 \operatorname{tg} 15^\circ$ (v hraničnom prípade smeruje výsledná sila do bodu dotyku valca s podložkou, takže má nulové rameno). Z toho dostaneme

$$f \geq \operatorname{tg} 15^\circ = 1/(2 + \sqrt{3}).$$

Ak ste však príklad riešili takto, zišlo by sa nejako ukázať, že podmienka pre trenie v bode dotyku valca s podložkou je slabšia. Preto za tieto riešenia išli väčšinou body dolu.

Poučenie z tejto úlohy je teda nasledovné - úlohy tohto typu by sa mali riešiť tak, že najprv počítame s nejakou trecou silou (u nás F) a určíme jej veľkosť takú, aby bola sústava v rovnováhe (zapíšeme preto rovnice pre všetky sily a momenty) a až na konci poviem, že $f \geq F/N$. Ak máme viac trecích sín, dostaneme viaceru podmienok pre f , pričom výsledkom je tá najsilnejšia z nich.

Najčastejšia chyba, ktorá sa v riešeniach vyskytovala, bolo rozkladanie tiažovej sily pôsobiacej na vrchný valec na dve zložky, ktoré ste potom považovali za normálové sily, ktorými pôsobí vrchný valec na spodné valce. Chyba je v tom, že ste chronicky zabúdali na trecie sily F_{10} , ktoré taktiež pôsobia na horný valec a zapričinia, že sila N_1 bude trochu menšia,

ako by vyšlo bez nich. Možno sa vám podarilo dostať aj tak správny výsledok, ale to len preto, lebo Venuša s Marsom sa dostali do správnej konštelácie a na vás sa usmialo šťastie.

FYZIKÁLNY KOREŠPONDENČNÝ SEMINÁR

výsledková listina A – kategórie po 1. sérii zimného semestra 20. ročníka

Priezvisko	Meno	Trieda	Škola	A-1.1	A-1.2	A-1.3	A-1.4	Σ
1. Závodný	Jakub	ok.	G BA Grösslingova	4,0	5,0	5,0	6,0	20,00
2. Imriška	Jakub	3 A	G BA J. Hronca	1,0	5,0	2,5	6,0	15,70
3. Simančík	František	ok.	G BA Grösslingova	4,0	–	5,0	6,0	15,00
4. Dzetzkulič	Michal	3 A	G PH Michalovce	4,0	5,0	2,5	3,0	-1 14,70
5. Burger	Michal	ok.	G BA Grösslingova	2,0	–	5,0	6,0	13,00
6. Berta	Peter	2 A	G Veľké Kapušany	3,0	4,0	–	4,5	12,97
Perešíni	Peter	3 F	G BB Tajovského	1,0	5,0	3,5	2,0	12,97
8. Astaloš	Róbert	4 A	G Rimavská Sobota	1,0	5,0	2,0	4,5	12,50
9. Kuchárik	Marcel	3 D	G MRŠ NMV	3,0	4,5	2,0	1,5	12,49
10. Kravec	Martin	3 A	G PH Michalovce	4,0	4,0	2,0	2,0	-1 12,44
Takáč	Slavomír	3	G Nové Zámky	4,0	2,0	2,5	3,5	-1 12,44
12. Takács	Michal	3 F	G BB Tajovského	1,0	4,5	2,0	3,0	12,00
13. Štolcová	Jana	se.	G Nitra Párovská	1,0	3,5	2,0	5,0	-1 11,97
14. Hrdá	Marcela	3 B	G BA J. Hronca	1,0	5,0	2,0	2,0	11,50
Pôbišová	Zuzana	3 F	G BB Tajovského	1,0	5,0	2,0	2,0	11,50
16. Komorovský	Marek	se.	G Dubnica nad Váhom	1,0	3,5	2,0	4,5	-1 11,49
17. Kováč	Adrián	4 A	G PH Michalovce	1,0	5,0	2,0	3,0	11,00
18. Sasák	Róbert	4 D	SPŠE Piešťany	3,5	4,5	0,5	1,5	10,00
Tejiscak	Matus			4,0	–	2,0	4,0	10,00
20. Foltin	Miroslav	3 C	G Jána Hollého	1,0	5,0	1,5	1,0	9,97
21. Mikuláš	Ján	se.	G BST Lučenec	1,0	5,0	2,0	2,5	-1 9,50
22. Fačkovec	Boris	se. A	G Piešťany	1,0	4,0	2,0	1,0	9,44
23. Zámečník	Peter	3 D	G MRŠ NMV	1,0	3,5	2,0	1,0	8,91
24. Šibík	Juraj	4 D	G Považská Bystrica	1,5	4,5	2,0	1,5	-1 8,50
25. Molčány	Dušan	3 B	SPŠS BA Feinorovo nábr.	1,0	4,0	0,0	1,0	7,26
26. Zitrický	František	E	G PH Michalovce	1,0	1,0	1,5	3,0	6,50
27. Kaniansky	Miroslav	se. A	G Piaristické Nitra	1,0	1,5	2,0	1,5	-1 6,26
28. Ďurčík	Miroslav	3 C	G BST Lučenec	1,0	2,5	1,0	0,5	6,13
29. Vojtko	Andrej	ok. A	G Skalica	1,0	3,0	2,0	–	6,00
30. Šťastný	Tomáš	3 C	G Poprad Tatarku	1,0	3,0	1,0	0,5	-1 5,70
31. Korch	Jakub	7 A	G Piaristické Nitra	1,0	2,0	1,5	0,5	-1 5,13
32. Hergelová	Beáta	3 B	G BST Lučenec	3,0	4,0	2,0	1,5	-7 5,00
33. Rušin	Michal	ok.	G Spišská Stará Ves	1,0	2,5	1,0	0,5	-1 4,00
34. Ladecky	Martin	4 B	G VOZA	1,0	0,5	2,0	–	3,50
35. Korenčiak	Miloš	se. B	OG ZA Varšavská cesta	3,0	2,0	2,0	1,0	-6 3,44
36. Maslák	Stanislav	5 E		1,0	0,5	1,0	0,5	3,00
Piják	Peter	4 B	G VOZA	1,0	–	2,0	–	3,00
38. Bašista	Peter	3 A	G PH Michalovce	–	–	2,0	–	2,00
Kulik	František	4 E	G Humenné	1,0	0,5	–	0,5	2,00
Petrík	Peter	4 B	G BA J. Hronca	1,0	–	–	1,0	2,00
41. Vanyo	Milan	7 A	G Piaristické Nitra	1,0	0,5	–	0,5	-1 1,54
42. Angus	Michal	4 B	G BA A. Einsteina	–	–	–	1,5	1,50
43. Kašuba	Mário			1,0	–	–	–	1,00

