



Członkowie ligi zadaniowej
Klub 44 F

po uwzględnieniu ocen rozwiązań
zadań 125 ($WT=2,70$) i 126 ($WT=3,60$)
z numeru 10/1991

Adam Sikorski - Lublin 39,55
Paweł Perkowski - Szczecin 38,66

Przepraszamy za błędy w punktacji
w obszernym omówieniu Ligi
w *Delcie* 2/1992, w wyniku których
zaniżone zostały stany kont
pp. Mariusza Bogacza, Romana
Musiała, Wiesława Kacprzaka, Tomasza
Wietechy i Przemysława Gworysa.
Prawidłowe liczby punktów dla
pp. Wietechy i Gworysa wydrukowane
zostały w numerze 5/1992



Skrót regulaminu

Każdy może nadsyłać rozwiązania zadań z numeru n w terminie do końca miesiąca $n + 3$. Szkice rozwiązań zamieszczamy w numerze $n + 4$. Można nadsyłać rozwiązania czterech, trzech, dwóch lub jednego zadania (każde na oddzielnej kartce), można to robić co miesiąc lub z dowolnymi przerwami. Rozwiązania zadań z matematyki i z fizyki należy przysyłać w oddzielnych kopertach, umieszczając na kopercie dopisek: **Klub 44 M** lub **Klub 44 F**. Oceniamy zadania w skali od 0 do 1 z dokładnością do 0,1. Ocenę mnożymy przez współczynnik trudności danego zadania: $WT = 4 - 3S/N$, gdzie S oznacza sumę ocen za rozwiązania tego zadania, a N - liczbę osób, które nadesłały rozwiązanie choćby jednego zadania z danego numeru w danej konkurencji (**M** lub **F**) - i tyle punktów otrzymuje nadsyłający. Po zgromadzeniu 44 punktów, w dowolnym czasie i w którejkolwiek z dwóch konkurencji (**M** lub **F**), zostaje on członkiem **Klubu 44**, a nadwyżka punktów jest zaliczana do ponownego udziału. Trzykrotne członkostwo - to tytuł **Weterana**. Szczegółowy regulamin został wydrukowany w numerze 2/1992.

Redaguje **Jerzy B. BROJAN**

Rozwiązania zadań z fizyki z numeru 2/1992

Przypominamy treść zadań:

133. Po wewnętrznej stronie pionowego cylindra o promieniu R toczy się bez poślizgu kulka o promieniu $r < R$. Znaleźć zależność od czasu współrzędnej pionowej kulki oraz kąta obrotu w płaszczyźnie poziomej.

134. Pocisk karabinowy o masie m lecący z prędkością v trafia w drewniany klocek o masie M i grubości d . Siła oporu działająca na pocisk w drewnie nie zależy od prędkości i jest równa T . Przy jakiej wartości v klocek uzyska maksymalną prędkość, jeśli początkowo był nieruchomy? Długość pocisku i siły zewnętrzne pominać.

133. Przyjmijmy oś z jako pionową, w płaszczyźnie zaś poziomej wprowadźmy osie nieruchome x i y oraz - podobnie jak w zadaniu 126 - osie lokalne r i u . Podane poprzednio równania (1) - (6) (zob. *Delta* 2/1992) obowiązują bez jakichkolwiek zmian i z faktu, że \vec{P} ma obecnie kierunek osi z wnioskujemy, że jest to jedyna niezerowa współrzędna wszystkich składników równania (6), tzn. $T_u = ma_u = 0$. Zatem ruch obiegowy kulki w płaszczyźnie poziomej jest ruchem jednostajnym po okręgu i możemy wprowadzić stałą kątową prędkość obrotu $\Omega = \frac{d\alpha}{dt} = \frac{v_u}{R-r}$. Przekształcając jak poprzednio składową z równania (6) otrzymujemy

$$-(1 + \gamma)T = \gamma P + \gamma mr\Omega\omega_r,$$

a podstawiając $T = m \frac{dv_z}{dt} - P$ mamy

$$-(1 + \gamma)m \frac{dv_z}{dt} + P = \gamma mr\Omega\omega_r.$$

Po zróżniczkowaniu tego równania jeszcze raz względem czasu i skorzystaniu z poprzednio wyprowadzonego równania (12)

$$rd\omega_r = v_z d\alpha, \quad \text{tzn.} \quad r \frac{d\omega_r}{dt} = v_z \Omega,$$

otrzymujemy ostatecznie równanie oscylatora harmonicznego

$$-(1 + \gamma) \frac{d^2 v_z}{dt^2} = \gamma \Omega^2 v_z.$$

Oznacza to, że zależność pionowych składowych prędkości i położenia od czasu ma charakter oscylacyjny, z częstością równą $\Omega \sqrt{\gamma/(1 + \gamma)}$. Kulka nie spada więc w dół, wbrew wszelkim oczekiwaniom! Siła ciężkości dodaje tylko składową stałą do również oscylującej prędkości kątowej ω_r . Tak się dzieje, ma się rozumieć, tylko w przypadku braku oporów ruchu, niemniej jednak, być może, znaleźliśmy odpowiedź na pytanie trapiące bilardzistów: Dlaczego tak często bila, która wpadła do otworu, wyskakuje z niego z powrotem?

134. Maksymalną prędkość klocek uzyska wtedy, gdy pocisk ugrzęźnie w nim na samym końcu („na granicy przebicia”), gdyż zarówno przy przebicciu na wylot, jak i przy wcześniejszym ugrzęźnięciu czas działania siły tarcia będzie krótszy. Badając ruch względny pocisku i klocka po uderzeniu stwierdzamy, że jest to ruch jednostajnie opóźniony z prędkością początkową v , końcową równą zeru i przyspieszeniem równym sumie bezwzględnych wartości przyspieszeń obu ciał:

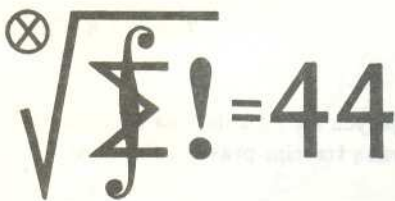
$$a = a_1 + a_2 = \frac{T}{m} + \frac{T}{M}.$$

Droga w ruchu względnym jest równa grubości d klocka. Podstawiając te wielkości do wzoru na drogę w ruchu jednostajnie przyspieszonym

$$s = \frac{1}{2a} (v_{konc}^2 - v_{pocz}^2)$$

znajdujemy prędkość v pocisku

$$v = \sqrt{2dT \left(\frac{1}{m} + \frac{1}{M} \right)}.$$



Rozwiązania zadań z matematyki z numeru 2/1992

Przypominamy treść zadań:

235. Okręgi k i k' są styczne zewnętrznie. W okrąg k wpisano trójkąt równoboczny ABC . Na okręgu k' tak obrano punkty A', B', C' , że proste AA', BB', CC' są styczne do k' . Dowiedz, że długość jednego z odcinków AA', BB', CC' równa się sumie długości pozostałych dwóch.

236. Dla każdej liczby naturalnej n wyznaczyć wszystkie funkcje $f: M \rightarrow M$, $M = \{0, 1, \dots, n\}$, spełniające warunek: $f(m) = |f^{-1}(\{m\})|$ dla $m \in M$. ($|X|$ oznacza liczbę elementów zbioru X .)

235. Oznaczmy środki i promienie okręgów k i k' odpowiednio przez O, O', r, r' , a punkt styczności tych okręgów przez T . Przedłużmy odcinek AT do przecięcia z okręgiem k' w punkcie D . Trójkąty równoramienne AOT i $TO'D$ są podobne w skali $r : r'$, więc $|AD| : |AT| = (|AT| + |TD|) : |AT| = \lambda$, gdzie $\lambda = (r + r')/r$. Stąd

$$|AA'| = \sqrt{|AT| \cdot |AD|} = \sqrt{\lambda} |AT|$$

i podobnie $|BB'| = \sqrt{\lambda} |BT|, |CC'| = \sqrt{\lambda} |CT|$.

Przyjmijmy, że punkt T leży na krótszym łuku AB okręgu k . Na mocy twierdzenia Ptolemeusza zachodzi równość

$$|AT| \cdot |BC| + |BT| \cdot |CA| = |CT| \cdot |AB|.$$

Skoro ABC jest trójkątem równobocznym, wnosimy stąd, że

$$|AA'| + |BB'| - |CC'| = \sqrt{\lambda} (|AT| + |BT| - |CT|) = 0.$$

236. Załóżmy, że f spełnia podany warunek. Wówczas

$$(1) \quad \sum_{m=0}^n f(m) = \left| \bigcup_{m=0}^n f^{-1}(\{m\}) \right| = |M| = n + 1.$$

Wśród składników tej sumy mamy $f(1)$ jedynek, $f(2)$ dwójek itd. Zatem

$$(2) \quad \sum_{m=1}^n m f(m) = n + 1.$$

Niech $f(0) = k$. Oczywiście, $k \geq 1, f(k) \geq 1$. Odejmując (1) od (2) otrzymujemy

$$(3) \quad \sum_{m=1}^n (m-1) f(m) = k.$$

Gdyby dla pewnego $r \geq 3, r \neq k$, zachodziła nierówność $f(r) \geq 1$, to na mocy (3) dostalibyśmy

$$k \geq (k-1)f(k) + (r-1)f(r) \geq (k-1) + (r-1) \geq k+1$$

– sprzeczność. Wynika stąd, że jedynymi niezerowymi wartościami funkcji f mogą być liczby $f(0), f(1), f(2), f(k)$. Zauważmy jeszcze, że jeśli $k \geq 3$, to nierówność $k \geq (k-1)f(k)$ (wynikająca z (3)) pociąga $f(k) = 1$.

Przepiszmy teraz równość (1), rozróżniając trzy przypadki: $k = 1, k = 2, k \geq 3$, i rozpisując w każdym z tych przypadków lewą stronę (1) w bardziej przejrzystej postaci:

gdy $k = 1$: $1 + f(1) + f(2) + 0 + \dots + 0 = n + 1$,

gdy $k = 2$: $2 + f(1) + f(2) + 0 + \dots + 0 = n + 1$,

gdy $k \geq 3$: $k + f(1) + f(2) + 0 + \dots + 0 + 1 + 0 + \dots + 0 = n + 1$

(jedynka w ostatnim wzorze na k -tym miejscu). Stąd, w myśl własności funkcji f :

gdy $k = 1$: $f(1) = 2, f(2) = 1; n = 3$;

gdy $k = 2$: $f(1) = 0, f(2) = 2; n = 3$ lub
 $f(1) = 1, f(2) = 2; n = 4$;

gdy $k \geq 3$: $f(1) = 2, f(2) = 1; n = k + 3 \geq 6$.

Możemy więc wypisać (w formie tabelki) wszystkie funkcje spełniające podany warunek:

0 1 2 3	0 1 2 3	0 1 2 3 4
f: 1 2 1 0	f: 2 0 2 0	f: 2 1 2 0 0
0 1 2 k k+1 k+2 k+3 (= n ≥ 6)	
f: k 2 1 0	... 0 1 0 0 0	

