

## Literatura

- [1] J. Collins, *The Gentleman's Math. Companion*, 2, No. 11 (1808), 123.
- [2] J. Cunliffe, *New Series of the Math. Repository* (ed. Th. Leybourn), 3, II (1814), 60.
- [3] C.S. Dodgson, *Life and Letters of Lewis Carroll*, New York Century, 1898.
- [4] P. Fermat, *Œuvres III*, 254–255; Fermat's Diophanti Alex. Arith., 1670, 220.
- [5] M. Hazewinkel, *Encyclopaedia of mathematics*, Kluwer Academic Publishers, Dordrecht (etc.), 1987.
- [6] N. Hungerbühler, *Math. Mag.* 69/3, 182–184 (1996).
- [7] L. J. Mordell, *Diophantine equations*, Academic Press, London (etc.), 1970.
- [8] C. Tweedie, *Proc. Edinb. Math. Soc.*, 24 (1905–6), 7–19.

## Wzór Fermata

Carroll najwyraźniej nie wiedział o spostrzeżeniu Fermata poczynionym w [4]: jeśli  $z$  jest przeciwprostokątną, a  $b$  i  $d$  przyprostokątnymi trójkąta prostokątnego o bokach wymiernych, to można otrzymać nowy trójkąt prostokątny o wymiernych bokach i tym samym polu, kładąc

$$z' = \frac{z^4 + 4b^2d^2}{2z(b^2 - d^2)}, \quad b' = \frac{z^4 - 4b^2d^2}{2z(b^2 - d^2)}, \quad d' = \frac{4z^2bd}{2z(b^2 - d^2)}.$$

Iterując powyższy wzór  $n - 1$  razy, otrzymamy  $n$  trójkątów prostokątnych o równych polach i bokach długości wymiernej. Pomnożenie wszystkich boków przez odpowiednią liczbę całkowitą zmieni długości boków w liczby całkowite i, oczywiście, nie naruszy warunku równości pól. Nie mamy jednak pewności, czy niektóre z otrzymanych trójkątów nie będą przystające. Zakończmy więc niniejszy artykuł zadaniem dla Czytelników.

**Zadanie.** Udowodnić, że dla każdego  $n \in \mathbf{N}$  istnieje nieskończona rodzina (pierwotnych)  $n$ -tek trójkątów pitagorejskich o równych polach.

*Z angielskiego przełożył P.S.*



## Zadania

Redaguje Krzysztof OLESZKIEWICZ

Rozważamy funkcje o wartościach rzeczywistych określone na zbiorze  $\{-1, 1\}^n$ , na który można patrzeć jako na zbiór wierzchołków  $n$ -wymiarowej kostki  $[-1, 1]^n$ . Dla każdego podzbioru  $A$  zbioru  $\{1, 2, \dots, n\}$  funkcję  $w_A : \{-1, 1\}^n \rightarrow \mathbf{R}$  definiujemy wzorem  $w_A(x_1, x_2, \dots, x_n) = \prod_{i \in A} x_i$ . Przyjmujemy, że  $w_\emptyset \equiv 1$ .

Funkcje  $w_A$  tworzą tzw. układ Walsha.

**M 832.** Udowodnić, że dla  $A, B \subset \{1, 2, \dots, n\}$  zachodzi tożsamość  $w_A \cdot w_B = w_{A \dot{\cup} B}$ , gdzie  $A \dot{\cup} B = (A \cup B) \setminus (A \cap B)$  oznacza różnicę symetryczną zbiorów  $A$  i  $B$ .

Rozwiązanie na str. 16

**M 833.** Udowodnić, że dla każdej funkcji  $f: \{-1, 1\}^n \rightarrow \mathbf{R}$  można dobrać takie liczby rzeczywiste  $a_A$ , że

$$f = \sum_{A \subset \{1, 2, \dots, n\}} a_A w_A.$$

Rozwiązanie na str. 15

**M 834.** Dla  $f: \{-1, 1\}^n \rightarrow \mathbf{R}$  zdefiniujemy funkcję  $Lf: \{-1, 1\}^n \rightarrow \mathbf{R}$  wzorem

$$Lf(x_1, \dots, x_n) = \frac{1}{n} \left( f(-x_1, x_2, \dots, x_n) + \dots + f(x_1, \dots, x_{n-1}, -x_n) \right)$$

(tzn. funkcję  $Lf$  otrzymujemy, uśredniając wartości  $f$  w sąsiednich wierzchołkach kostki). Udowodnić, że  $Lw_A = (1 - \frac{2}{n} \text{card } A)w_A$ , gdzie  $\text{card } A$  oznacza liczbę elementów zbioru  $A$ .

Rozwiązanie na str. 16

**Uwaga.** Powyższe wyniki można wykorzystać do wykazania ergodyczności symetrycznego błędzenia losowego po wierzchołkach  $n$ -wymiarowej kostki (do sąsiednich wierzchołków przechodzimy z prawdopodobieństwem  $1/n$ ).

Redaguje Jarosław KULPA

**F 467.** Od lat fizycy zastanawiają się, czy neutrino ma masę spoczynkową. Oszacować, jaką teoretycznie największą masę może mieć neutrino i wyrazić tę masę w elektronowoltach.

Przyjmując, że liczba neutrin we Wszechświecie jest porównywalna z liczbą fotonów promieniowania reliktowego mających widmo ciała doskonale czarnego o temperaturze  $T = 2,74$  K. Koncentracja fotonów wynosi  $n = a \left(\frac{kT}{hc}\right)^3$ , gdzie  $a = 60,4$  jest współczynnikiem liczbowym,  $k$  – stałą Boltzmanna, natomiast  $h$  – stałą Plancka. Przyjmując, że gęstość Wszechświata jest równa w przybliżeniu gęstości krytycznej  $\rho_{kr} = 5,5 \cdot 10^{-27} \frac{\text{kg}}{\text{m}^3}$ , masa zaś obserwowalnej jasnej materii jest dziesięciokrotnie mniejsza.

Rozwiązanie na str. 6

**F 468.** Kiedy w momencie gaszenia światła otwieramy oczy, widzimy przez chwilę proces stygnięcia włókna żarówki. Oszacować czas tego procesu, gdy temperatura włókna spada od  $T_1 = 2800$  K do  $T_2 = 1000$  K, tj. do granicy odbierania wrażeń wzrokowych. Dane dotyczące żarówki i włókna: moc żarówki  $P = 100$  W, promień przekroju włókna  $r = 1 \cdot 10^{-4}$  m, gęstość wolframu  $\rho = 19\,300 \frac{\text{kg}}{\text{m}^3}$ , masa molowa wolframu  $\mu = 184 \frac{\text{g}}{\text{mol}}$ , emisyjność wolframu w porównaniu z ciałem doskonale czarnym  $k = 40\%$ .

Prawo Stefana-Boltzmanna mówi, że moc promieniowania jednostkowej powierzchni ciała doskonale czarnego wynosi  $\sigma \cdot T^4$ , gdzie  $\sigma = 5,67 \cdot 10^{-8} \text{ Wm}^{-2}\text{K}^{-4}$  jest stałą Stefana-Boltzmanna. Ciepło molowe ciał stałych w wysokich temperaturach wynosi  $C = 3$  R, gdzie  $R = 8,314 \text{ J}\cdot\text{K}^{-1}\text{mol}^{-1}$  jest stałą gazową.

Rozwiązanie na str. 6