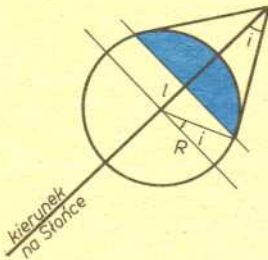


wówczas, że operacja różniczkowania  $d/dx$  ma własności „destrukcyjne”. Jej działanie obniża potęgę jednomianu. Operacja różniczkowania zastosowana do skończonej kombinacji różnych potęg zmiennej  $x$ , to znaczy do wielomianu, też obniża jego stopień. Po skończonej liczbie różniczkowań zniszczeniu ulega wszystko. Rezultatem jest zero. Oczywiście funkcja  $x^n$  to jakby stan  $n$ -fotonowy, a operacja różniczkowania to operacja pomiaru powiązana z pochłonięciem fotonu. Pomiar koincydencyjny to ... druga pochodna. Nawet współczynnik się zgadza! Przecież

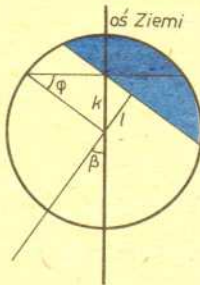
$$(6) \quad \frac{d^2}{dx^2} (x^n) = n(n-1)x^{n-2}.$$

Czy nasza analogia daje się rozszerzyć na stany koherentne? Tak. Znamy funkcję wykładniczą, która nie ulega zmianie w wyniku różniczkowania. To właśnie funkcja wykładnicza reprezentuje w naszej analogii stan koherentny, a potęgowa — stan o określonej liczbie fotonów.

Przedstawiona tu analogia jest znacznie głębsza niż mogłoby się wydawać. Wiąże się ona blisko z bardzo użyteczną w kwantowym opisie stanów pola tak zwaną reprezentacją Bargmanna.



Odległość  $l$  płaszczyzny terminatora od środka Ziemi jest równa  $R \sin i$ .



Szukamy takiego kąta  $\beta$ , żeby płaszczyzna terminatora przecinała rzut równoleżnika odpowiadającego szerokości geograficznej  $\varphi$  na połowę. Jeżeli przez  $k$  oznaczymy odległość płaszczyzny

równoleżnika od środka Ziemi,  $k = R \sin \varphi$ , to  $\cos \beta = \frac{l}{k} = \frac{\sin i}{\sin \varphi}$ .

$\beta$  jest kątem między osią Ziemi a kierunkiem na Słońce, jest on związany z deklinacją Słońca wzorem  $\beta = 90^\circ + \delta$ . Jeżeli wprowadzimy taki układ współrzędnych, w którym oś  $X$  skierowana jest w stronę punktu Wagi, oś  $Y$  jest prostopadła do niej i leży w płaszczyźnie orbity Ziemi, a oś  $Z$  jest prostopadła do płaszczyzny orbity, to wektor kierunkowy osi Ziemi  $\mathbf{v} = (0, \sin \epsilon, \cos \epsilon)$ , a wektor kierunkowy leżący na prostej Słońce-Ziemia to  $\mathbf{u} = (\cos \mu, \sin \mu, 0)$ , gdzie  $\mu$  jest kątem w płaszczyźnie orbity Ziemi, liczonym od osi  $X$  ( $\mu = \alpha - 180^\circ$ ,  $\alpha$  jest tu rektascensją Słońca).

Zatem  $\cos \beta = \mathbf{u} \cdot \mathbf{v} = \sin \epsilon \sin \mu$ , czyli  $\mu = \arcsin \left( \frac{\sin i}{\sin \varphi \sin \epsilon} \right)$ ,

o taki kąt powinna przemieścić się Ziemia na orbicie w stosunku do punktu równonocy, żeby na danej szerokości geograficznej  $\varphi$  nastąpiło zrównanie dnia z nocą.

Czas na uwagi końcowe:

1. Od wielu lat dokonuje się pomiarów współczynnika korelacji  $g^{(2)}$ , choć nieco inaczej niż w opisany tu, wyidealizowany sposób. Bardzo często okazuje się, że  $g^{(2)} = 1$ , a bliższe badania potwierdzają, że mamy do czynienia ze stanem koherentnym. W istocie każdy dobrze stabilizowany laser o pracy ciągłej wytwarza pole elektromagnetyczne bardzo bliskie idealnemu stanowi koherentnemu.

2. Zjawisko  $g^{(2)} < 1$ , tak jak dla stanu  $N$ -fotonowego, nosi nazwę antygrupowania i od lat trwają próby odkrycia go. Próby te przyniosły częściowy sukces. W dwóch laboratoriach: w Rochester (USA) L. Mandel ze współpracownikami oraz w Monachium (RFN) H. Walther ze współpracownikami otrzymali wyniki zgodne z warunkiem  $g^{(2)} < 1$ .

3. Współczynnik korelacji może być także większy od jedności. Mówimy wówczas o grupowaniu fotonów. Bardzo powszechnie spotykany stan pola — stan równowagi cieplnej — ma  $g^{(2)} = 2$ . To także dosyć łatwo daje się zmierzyć.

## Kiedy zaczyna się jesień?

Zwykle spotykacie się z jedną z dwóch odpowiedzi: (a) jesień zaczyna się w dniu równonocy we wrześniu lub (b) z chwilą przejścia Słońca przez punkt wyznaczony przez przecięcie płaszczyzny ekliptyki z płaszczyzną równika (tzw. punkt Wagi) — 23 września. Chociaż każde z określeń odwołuje się do innego zjawiska, ich równoważność wydaje się oczywista, przecież w momencie przejścia przez punkt Wagi Słońce świeci prostopadle do osi ziemskiej: powinno wówczas oświetlać dokładnie połowę każdego równoleżnika. Czy wobec tego 23 września dzień i noc trwają równie długo? Okazuje się, że dzień 23 września jest o kilka minut dłuższy od następującej po nim nocy, a zrównanie dnia z nocą przypada 26 września — możecie to łatwo sprawdzić obserwacyjnie lub zajrzeć do kalendarza podającego godziny wschodu i zachodu Słońca. Rozbieżność tę powodują występowanie refrakcji oraz duże rozmiary Słońca. Oba czynniki dodają się sprawiając, że Słońce oświetla zawsze więcej niż połowę powierzchni Ziemi, a cień za Ziemią ma kształt stożka, a nie walca, jak się zwykle zakłada. Kąt  $i$  — między wysokością i tworzącą stożka wynosi  $i \approx 50'$ . Jeżeli Słońce oświetla więcej niż połowę powierzchni Ziemi, oznacza to, że gdy świeci ono prostopadle do osi ziemskiej, dzień musi być dłuższy od nocy. Wyrównanie długości dnia i nocy dla danej szerokości geograficznej występuje więc o kilka dni później. Opóźnienie  $t$  zrównania dnia z nocą w stosunku do początku astronomicznej jesieni opisuje wzór

$$\frac{2\pi}{T} t = \arcsin \left( \frac{\sin i}{\sin \varphi \sin \epsilon} \right),$$

gdzie  $\varphi$  — szerokość geograficzna,  $\varphi \neq 0$ ,  $T$  — okres obiegu Ziemi wokół Słońca,  $\epsilon$  — kąt między płaszczyzną ekliptyki i płaszczyzną równika. Podstawiając dane np. dla Warszawy  $\varphi \approx 52^\circ$  i wiedząc, że  $\epsilon = 23^\circ 27'$  otrzymujemy  $t = 2,7$  dnia. Wymieniony wyżej wzór można stosować tylko dla takich kątów  $\varphi$ , że  $\sin \varphi \geq \sin i / \sin \epsilon$ , dla mniejszych  $\varphi$  dzień jest zawsze dłuższy od nocy!