

zakładając, że układ S jest nieruchomy, a punkt M porusza się względem niego wzdłuż linii, którą nazwiemy t orem względem punktu M , miejsce zaś geometryczne punktów przestrzeni nieruchomej (lub raczej innego układu Σ , uznanego przez nas za nieruchomy), które zajmuje z kolei punkt M , nazwiemy t orem bezwzględem tego punktu.

O przyśpieszeniu Coriolisa.

Twierdzenie Coriolisa o przyśpieszeniu w ruchu względnym należy do trudniejszych części mechaniki. Znane dowody jego zarówno syntetyczne ¹⁾ jak i analityczne są długie i niełatwe i, co ważniejsze, posiadają tę spólną wadę, że nie uwydatniają w dostatecznej mierze właściwej treści twierdzenia. Potrzeba zużyć dużo pracy, aby wśród szczegółów rozumowania lub rachunku wykryć nic przewodnią i tym samym zrozumieć należycie pochodzenie przyśpieszenia Coriolisowskiego. Z tych względów w elementarnych wykładach mechaniki twierdzenie Coriolisa bywa zazwyczaj pomijane, chociaż odgrywa ono rolę ważną zarówno w teorii jak w zastosowaniach.

Niżej podany prosty dowód nie posiada, jak sędzę, wskazanej wady i nadaje się całkowicie do wykładu elementarnego.

Składa się on z dwóch części; w pierwszej wyjaśnimy, skąd pochodzi przyśpieszenie Coriolisa, w drugiej wyznaczymy je pod względem wielkości i kierunku.

Wyobraźmy sobie układ sztywny S , poruszający się jakkolwiek, i nienależący do niego punkt M , który przypada w coraz innym punkcie układu S , czyli, krócej mówiąc, zajmuje coraz inny punkt tego układu. Powiemy, że punkt M porusza się względem układu S . Te wszystkie punkty układu S , które zajmuje z kolei punkt M , leżą na pewnej linii, którą nazwiemy t orem względem punktu M , miejsce zaś geometryczne punktów przestrzeni nieruchomej (lub raczej innego układu Σ , uznanego przez nas za nieruchomy), które zajmuje z kolei punkt M , nazwiemy t orem bezwzględem tego punktu.

¹⁾ Por. np. uproszczony dowód Ekholma według referatu p. Wł. Górczyńskiego, wygłoszonego na posiedzeniu Koła mat.-fizycznego w Warszawie i ogłoszonego drukiem w Sprawozdaniach z r. 1909 № II.

Wiadomo, że prędkość bezwzględna punktu M , wynikająca z ruchu tego punktu na torze bezwzględnym, posiada dwie składowe, a mianowicie prędkość względną v , wynikającą z ruchu na torze względnym, i prędkość unoszenia u , czyli prędkość tego punktu A układu S , który obecnie zajmuje punkt M .

Przypuśćmy, że od tej chwili, gdy punkt M przebiegał przez punkt A , upłynęło dt sekund. W ciągu tego czasu punkt M dojdzie do nowego, nieskończenie bliskiego, punktu A_1 toru względnego, a jednocześnie obydwie prędkości składowe v i u ulegną pewnym zmianom, czyli otrzymają pewne przyrosty. Zadanie nasze będzie w pierwszej linii polegało na zbadaniu tych przyrostów. Znajdziemy, że każda z prędkości składowych otrzymuje dwa przyrosty, a zatem prędkość bezwzględna otrzyma cztery przyrosty i tyleż składowych będzie miało przyspieszenie.

1) W ciągu czasu dt element AA_1 toru względnego, który właśnie przebiega punkt M , zmieni kierunek w przestrzeni nieruchomej dzięki ruchowi układu S , czyli ruchowi unoszenia. Skutkiem tego prędkość względna v ulegnie pewnej zmianie, czyli otrzyma przyrost, który oznaczymy przez dv_1 . Wypada zaznaczyć z naciskiem, że dv_1 oznacza przyrost geometryczny, nie zaś algebraiczny. Chcąc znaleźć, jaka będzie prędkość względna po otrzymaniu tego przyrostu, należy v i dv_1 dodać geometrycznie, t. j. wyznaczyć wypadkową tych dwóch składowych. Ta sama uwaga dotyczy także przyrostów następnych. Gdyby ruch układu S był postępowy, to element AA_1 nie zmieniałby kierunku w przestrzeni, i w takim razie przyrost dv_1 byłby równy zeru.

2) Łatwo zrozumieć, że prędkość względna otrzyma jeszcze inny przyrost dv_2 , niezależny od ruchu unoszenia. Obserwator, należący do układu S i nie odczuwający ruchu unoszenia, dostrzegłby jedynie ten przyrost dv_2 . Powstanie przyrostu dv_2 przypisać należy temu, że prędkość względna zmieni się w ciągu dt sekund pod względem wielkości, i że tor względny posiada w punkcie A pewną krzywiznę. Przyrost dv_2 jest równy zeru tylko w tym razie, gdy prędkość względna jest stała pod względem wielkości, a torem względnym jest linja prosta.

3) W ciągu dt sek. punkt M dojdzie do nowego punktu A_1 układu S , lecz prędkość tego punktu A_1 już w początku okresu dt różniła się, dajmy na to, o du_1 od prędkości punktu A . Jest rzeczą oczywistą, że składowa u musi otrzymać przyrost du_1 . Otrzymałaby go ona nawet w tym razie, gdyby prędkości punktów A i A_1 w czasie dt nie uległy zmianie. Jeżeli prędkości wszystkich punktów układu S są jednakowe, t. j. jeżeli ruch unoszenia jest postępowy, to $du_1=0$.

4) W ciągu dt sekund prędkość punktu A_1 ulegnie zmianie, czyli otrzyma pewien przyrost du_2 . Oczywiście składowa u musi otrzymać jeszcze i ten przyrost du_2 . Ponieważ punkty A i A_1 są nieskończenie bliskie, przeto prędkości ich otrzymają przyrosty, różniące się o nieskończenie małą rzędu wyższego, i możemy uważać, że du_2 jest to przyrost, który otrzymuje punkt A w ciągu dt sek.

Z rozważań powyższych widać, że bezwzględna prędkość punktu M w ciągu dt sek. otrzyma cztery przyrosty dv_1 , dv_2 , du_1 i du_2 . Aby otrzymać prędkość bezwzględną w końcu okresu dt , trzeba do poprzedniej prędkości bezwzględnej dodać geometrycznie te cztery przyrosty, albo ich wypadkową. Stąd wynika, że przyspieszenie bezwzględne punktu M posiada cztery składowe, zgodne pod względem kierunków z przyrostami dv_1 , dv_2 , du_1 i du_2 , zaś pod względem wielkości odpowiednio równe $\frac{dv_1}{dt}$, $\frac{dv_2}{dt}$, $\frac{du_1}{dt}$ i $\frac{du_2}{dt}$. Chodzi teraz o to, jak można te różne składowe wyznaczyć.

Składowa $\frac{dv_2}{dt}$, zwana przyspieszeniem względnym, nie zależy od ruchu unoszenia. Takie właśnie przyspieszenie posiadałby punkt M , gdyby układ S był nieruchomy. Jeżeli znamy ruch względny punktu M , to tym samym znamy i przyspieszenie względne.

Składowa $\frac{du_2}{dt}$, czyli przyspieszenie unoszenia, jest to po prostu przyspieszenie punktu A . Jeżeli ruch układu S jest znany, to tym samym jest znane i przyspieszenie każdego punktu tego układu, a więc i przyspieszenie punktu A .

Pozostaje wyznaczyć składowe $\frac{dv_1}{dt}$ i $\frac{du_1}{dt}$. Będziemy przy tym korzystać z twierdzenia, które jest już całkowicie oczywiste. Widzieliśmy mianowicie, że przyrosty dv_1 i du_1 są równe zero, jeżeli ruch układu S jest postępowy. Toż samo dotyczy oczywiście i składowych $\frac{dv_1}{dt}$ i $\frac{du_1}{dt}$. Jeżeli zatem nadamy układowi S jakiś nowy ruch postępowy, to składowe $\frac{dv_1}{dt}$ i $\frac{du_1}{dt}$ nie ulegną zmianom.

Składowe te wyznaczmy naprzód dla pewnego przypadku szczególnego. Przypuścimy mianowicie, że układ S jest płaski i porusza się w swej płaszczyźnie, i że w tej samej płaszczyźnie porusza się i punkt M . Ruch układu S jest, jak wiadomo, obrotowy; obecną prędkość kątową tego ruchu oznaczmy przez ω .

W rozważanej przez nas chwili punkt M zajmuje punkt A układu S . Nadajmy układowi S nowy ruch postępowy, którego prędkość jest równa i odwrotna do prędkości punktu A . Nie wpłynie to, jak wiemy, na składowe przyspieszenia, które pragniemy wyznaczyć, lecz prędkość punktu A (prędkość unoszenia) stanie się równą zeru; innymi słowy, punkt ten zostanie środkiem obrotu, i tak będzie trwało przez cały okres dt .

Odcinek, wyobrażający prędkość względną v , ma w danej chwili początek w punkcie A i przechodzi przez ten punkt A_1 układu S , który ma zająć punkt M po upływie dt sekund. Odcinek ten obróci się w ciągu dt sekund około punktu A o nieskończenie mały kąt ωdt , a jego koniec zatoczy nieskończenie mały łuk $v\omega dt$. Oczywiście będzie to właśnie przyrost, który otrzymuje prędkość v skutkiem zmiany kierunku elementu AA_1 . Tak więc $dv_1 = v\omega dt$, a zatem $\frac{dv_1}{dt} = v\omega$. Przyspieszenie to ma kierunek owego nieskończenie krótkiego łuku, zatoczonego przez koniec v , a zatem jest prostopadłe do v i zwrócone w tę stronę, w którą porusza się koniec odcinka v dzięki ruchowi obrotowemu dokoła punktu A . Prędkość punktu A jest równa zeru, zaś prędkość punktu A_1 jest równa $AA_1\omega$, skierowana prostopadłe do AA_1 , czyli do v , i zwrócona w tę stronę, w którą biegnie koniec odcinka v dzięki ruchowi obrotowemu dokoła punktu A . O tyle właśnie prędkość punktu A_1 przewyższa prędkość punktu A , a zatem $du_1 = AA_1 \cdot \omega$. Lecz oczywiście $AA_1 = vdt$, a zatem $du_1 = v\omega dt$ i $\frac{du_1}{dt} = v\omega$. Przyspieszenie to ma kierunek prędkości punktu A_1 , a więc jest prostopadłe do v i zwrócone w stronę, w którą biegnie koniec odcinka v dzięki ruchowi obrotowemu dokoła punktu A .

Widzimy, że obydwie składowe przyspieszenia bezwzględnego $\frac{dv_1}{dt}$ i $\frac{du_1}{dt}$ są równe pod względem wielkości i zgodne pod względem kierunku. Wypadkowa ich jest równa $2v\omega$ i posiada wyżej określony kierunek składowych. Ta wypadkowa $2v\omega$ nazywa się przyspieszeniem Coriolisa. Wyzaczyliśmy je dla ruchu płaskiego, pozostaje jeszcze rozważyć przypadek ogólny.

Przypuśćmy więc, że układ S porusza się jakkolwiek. W każdym razie ruch jego jest śrubowy, a zatem obraca się on z pewną prędkością kątową ω dokoła osi chwilowej h i prócz tego posiada ruch postępowy w kierunku tejże prostej; prędkość tego ruchu postępowego (równoległą do h) oznaczmy literą w . Kąt, który prędkość względna v punktu M tworzy z osią chwilową h , oznaczmy literą ϑ .

Przeprowadźmy przez obecne położenie punktu M płaszczyznę P , prostopadłą do osi h , i rozłóżmy prędkość względną v na dwie składowe, z których jedna ma być równoległa do osi h , druga zaś ma leżeć w płaszczyźnie P . Pierwsza z nich jest równa $v\cos\vartheta$, druga $v\sin\vartheta$.

Nadajmy teraz układowi S nowy ruch postępowy, którego prędkość pod względem wielkości i kierunku ma być zgodna ze składową $v\cos\vartheta$. Skutkiem tego punkt M utraci tę składową $v\cos\vartheta$ prędkości względnej i zachowa tylko składową $v\sin\vartheta$, położoną w płaszczyźnie P .

Obecnie prędkość ruchu postępowego układu S jest równa $w+v\cos\vartheta$, ale ruch postępowy nie wywiera wpływu na przyspieszenia $\frac{dv_1}{dt}$ i $\frac{du_1}{dt}$, a zatem możemy uważać, że układ S jedynie obraca się dookoła osi h , t. j. posiada ruch płaski w płaszczyźnie P (lub równoległej do P).

Tym sposobem sprowadziliśmy dane zagadnienie do poprzedzającego. W płaszczyźnie P odbywa się ruch układu S , a mianowicie układ ten obraca się z prędkością kątową ω ; w tejże płaszczyźnie porusza się punkt M z prędkością względną $v\sin\vartheta$. Obydwie składowe $\frac{dv_1}{dt}$ i $\frac{du_1}{dt}$ dają razem przyspieszenie Coriolisa; jest ono równe pod względem wielkości $2v\omega\sin\vartheta$, leży w płaszczyźnie P i idzie prostopadle do $v\sin\vartheta$ w stronę, w którą biegnie koniec odcinka $v\sin\vartheta$ dzięki ruchowi obrotowemu dookoła A .

Z. Straszewicz.