

درباره دوران و غلتش

ریچارد دولفسون
ترجمه ارش ظهوریان پردل

مقدمه

* لوح فشرده‌ای که در دستگاه پخش قرار دارد،



در بررسی حرکت دورانی یا چرخشی، می‌توانیم دو رویکرد را در پیش بگیریم: ۱. برای هر ذره تشکیل دهنده دستگاه چرخان از قوانین نیوتون استفاده کنیم، و ۲. هوشمندانه‌تر عمل کرده و دستگاه‌های چرخنده را با روش‌های دیگری بررسی کنیم. ابتدا به چند مثال از حرکت دورانی توجه کنید:

* تیغ اَره دایره‌ای



* چرخ‌های یک ماشین بخار قدیمی.



* سیارهٔ ما، زمین، که حول محورش می‌چرخد،



همهٔ این دستگاه‌ها دارای حرکت دورانی هستند و حال می‌خواهیم روش ساده‌ای برای توضیح این حرکت بیابیم:

کلیدواژه‌ها: دوران، غلتش، لختی دورانی، گشتاور

* توربین بادی،

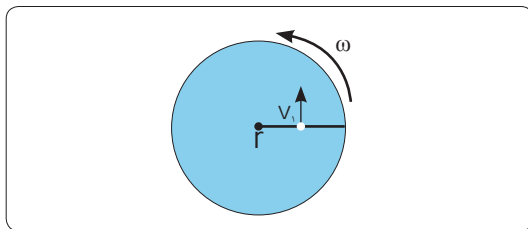


روشی که در پیش خواهیم گرفت از تعمیم کمیت‌هایی است که قبلاً در حرکت در خط راست آموخته بودیم. در نتیجهٔ این تعمیم، به کمیت‌های معادل و مشابهی برای حرکت چرخشی می‌رسیم. از جملهٔ این کمیت‌ها، می‌توان به مکان، سرعت و شتاب اشاره کرد که قبلاً در حرکت در خط راست استفاده کرده بودیم و اینک، معادل آن‌ها در حرکت دورانی را به کار خواهیم گرفت.

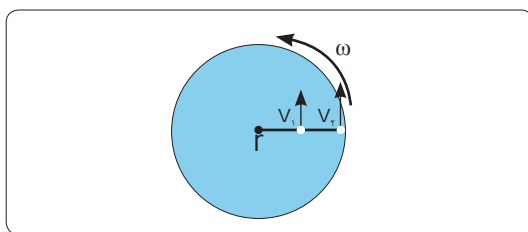
عقره‌های ثانیه‌شمار، دقیقه‌شمار و ساعت‌شمار ساعت،



در اینجا، تصویری از یک جسم چرخان را می‌بینیم که تحت زاویه‌ای می‌چرخد. نام این زاویه را $\Delta\theta$ می‌گذاریم. بنابراین، جسم ما که به یک دیسک یا چرخ شبیه است، حرکت خود را از خط‌چین افقی شروع می‌کند و این خط‌چین، به اندازهٔ زاویه $\Delta\theta$ می‌چرخد:



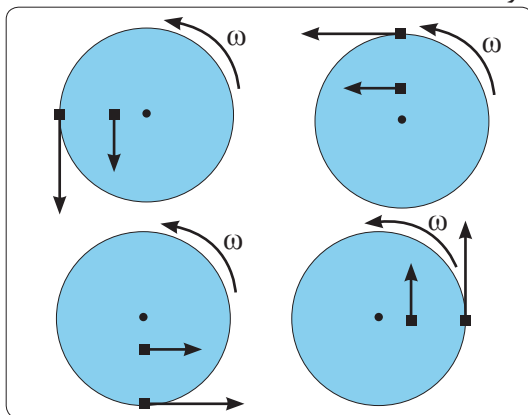
چنانچه فاصله ما از مرکز دو برابر شود سرعت زاویه‌ای هم دو برابر خواهد شد:



نقطه دوم سریع‌تر از نقطه اول می‌گردد، چراکه مسیری که باید طی کند دوبرابر نقطه اول است. اگر تمام دیسک با سرعت زاویه‌ای مشخصی بچرخد در این صورت نقطه خارجی، یک دور کامل را همزمان با نقطه داخلی طی می‌کند، با این تفاوت که سرعت (خطی) آن، دو برابر است. از اینجا می‌توانیم نتیجه بگیریم که سرعت یک نقطه (که در فاصله r از مرکز جسم چرخنده‌ای قرار دارد که با سرعت زاویه‌ای ω می‌گردد) عبارت خواهد بود از:

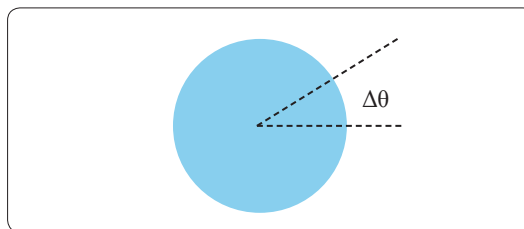
$$V = \omega r$$

وقتی دیسک می‌گردد، همه قسمت‌های آن چنین وضعیتی خواهند داشت:



این دو بردار سرعت، می‌چرخند و همواره بر شعاع عمود خواهند بود.

تا کنون، کمیت‌های معادل مکان، جابه‌جایی، سرعت و شتاب را تعریف کرده‌ایم. کار بعدی که باید انجام دهیم، تعریف کمیت معادلی برای جرم است.



θ یا مکان زاویه‌ای معادل مکان است. بنابراین، معادل جابه‌جایی (Δx) که تغییر در مکان است، به صورت $\Delta \theta$ (جابه‌جایی زاویه‌ای) تعریف خواهد شد.

می‌توانیم این جابه‌جایی زاویه‌ای را بر حسب دور، درجه و یا رادیان اندازه بگیریم.

اکنون به سرعت می‌پردازیم. سرعت چیست؟ سرعت عبارت است از تغییر مکان بر حسب زمان. بنابراین، سرعت زاویه‌ای عبارت خواهد بود از:

$$\omega = \frac{\Delta \theta}{\Delta t}$$

که همان آهنگ تغییر زاویه (مکان زاویه‌ای) است.

می‌توانیم سرعت را بر حسب دور بر دقیقه (rpm) اندازه بگیریم که خیلی متداول است، و یا می‌توانیم آن را بر حسب درجه بر دقیقه اندازه بگیریم و در نهایت، می‌توانیم آن را بر حسب رادیان بر ثانیه اندازه بگیریم. (به شما خواهیم گفت چرا شاید بخواهیم کمیت‌ها را بر حسب رادیان اندازه بگیریم).

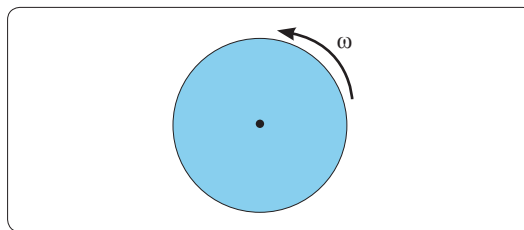
اما شتاب چیست؟ شتاب عبارت است از آهنگ تغییر سرعت. بنابراین، شتاب زاویه‌ای عبارت خواهد بود از آهنگ تغییر سرعت زاویه‌ای:

$$\alpha = \frac{\Delta \omega}{\Delta t}$$

که می‌تواند بر حسب rpm بر ثانیه، یا درجه بر ثانیه بر ثانیه، و یا رادیان بر مجذور ثانیه اندازه گرفته شود.

حال، به رابطه میان سرعت چرخشی و سرعت خطی می‌پردازیم:

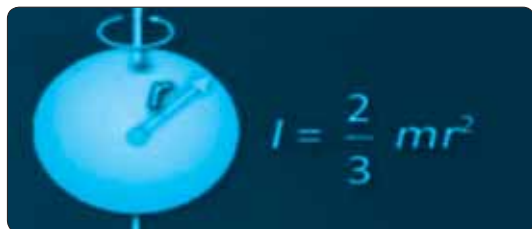
در تصویر زیر، جسمی را می‌بینیم که با سرعت زاویه‌ای ω دوران می‌کند:



چنانچه از مرکز این دیسک فاصله داشته باشیم، نقطه مزبور با سرعت v_t دوران خواهد کرد. این سرعت، در راستای عمود بر شعاع قرار دارد:

در استوانه توپُر به مرکز دوران نزدیک تر است. بنابراین، همانند میله قرمز، تغییر حرکت دورانی آن چندان دشوار نیست و در نتیجه، لختی دورانی آن کمتر است.

۳. پوسته کروی توخالی که حول یکی از قطرهایش می‌گردد:



۴. کره توپُری که حول قطرش می‌گردد:



حال، به معادلی برای نیرو نیاز داریم. بیایید آزمایشی انجام دهیم: پیچ بلند و پهنی داریم، به همراه یک آچار، که از آن برای سفت کردن پیچ، استفاده خواهیم کرد. اگر به‌طور نه‌چندان هوشمندانه آچار را از نزدیکی پیچ (مرکز دوران) بکشیم، نمی‌توانیم آن را بچرخانیم:

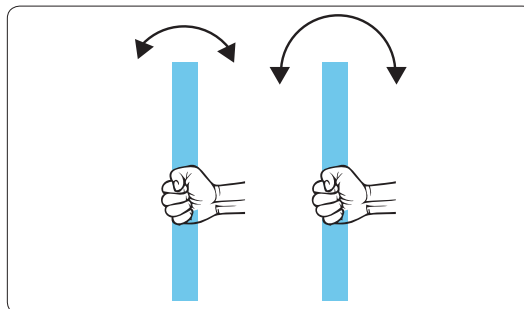


حال، دستان خود را به انتهای دسته آچار نزدیک می‌کنیم و نیرو وارد می‌کنیم؛ نتیجه به مراتب مؤثرتر خواهد بود.



البته می‌دانید که اگر بخواهید در بزرگی را باز کنید، قاعدتاً تلاش می‌کنید نیروی وارد، تا حد امکان از لولا دور باشد. به عبارت دیگر، هیچگاه نیرویتان را در فاصله نزدیک به لولای در، اعمال نمی‌کنید چون در این صورت ناچارید نیروی بیشتری وارد کنید.

دو میله ظاهراً مشابه و هم‌جرم به رنگ‌های آبی و قرمز داریم. چنانچه هر کدام را از وسط، با میچ دستمان به طرفین بچرخانیم، ملاحظه خواهیم کرد که با وجود شباهت ظاهری میله‌ها و اینکه هر دو جرم یکسانی دارند، چرخاندن و حرکت دادن یکی از آن‌ها (میله آبی) دشوارتر است:



چه اختلافی میان این دو میله وجود دارد؟ تفاوت میان این دو میله، در چگونگی توزیع جرم در آن‌هاست: در میله قرمز، جرم عمدتاً در وسط میله متمرکز شده است. بنابراین، جرم چندان در دو انتهای میله قرمز وجود ندارد. اما در میله آبی، بیشتر جرم در دو انتهای آن متمرکز شده و به همین دلیل، شتاب دادن به میله آبی برای من دشوارتر است. بنابراین، نوعی از لختی در میله آبی بیشتر است؛ نه آن لختی مرتبط به حرکت بر خط راست (چندان به‌واسطه هم جرم بودن میله‌ها، برای شتاب دادن به آن‌ها در خط راست به نیروی یکسانی نیاز است).

این نوع لختی که باعث می‌شود چرخاندن یکی از میله‌ها دشوارتر باشد، مقاومت در برابر حرکت دورانی است: لختی دورانی، عبارت است از مقاومت در برابر تغییر در حرکت دورانی (چرخشی).

بیایید نگاهی به لختی دورانی چند جسم بیندازیم:

۱. یک حلقه یا استوانه توخالی که حول محورش می‌چرخد:



۲. یک دیسک و یا یک استوانه توپُر که حول محورش می‌گردد:

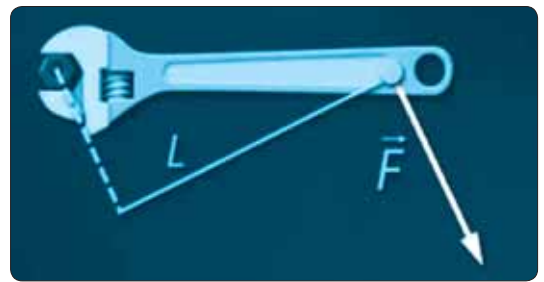


دلیل تفاوت لختی دورانی در دو مورد بالا، این است که جرم

ما دربارهٔ میزان اثربخش بودن نیرویی که موجب حرکت دورانی می‌شود صحبت می‌کنیم که به دو عامل بستگی دارد:
اول: اینکه چقدر نیرو وارد کنیم،
دوم: اینکه این نیروی اعمال شده، چقدر تا مرکز دوران فاصله داشته باشد.

این نیروی پیچشی که با اعمال نیرو در یک فاصله معین از مرکز دوران به دست می‌آید، گشتاور نامیده می‌شود.

گشتاور، براساس نیرو، و فاصله عمودی مرکز دوران تا نقطه اعمال نیرو، اندازه‌گیری می‌شود. لذا اگر خطی عمود بر راستای نیرو رسم کنیم و محل تلاقی این خط، با خط گذرنده از مرکز دوران (و موازی با راستای نیرو) را L بنامیم - که «بازوی اهرم» نام دارد - این فاصله برای محاسبه گشتاور به کار می‌رود.



گشتاور عبارت است از حاصل ضرب بازوی اهرم (L) و نیروی پیچشی (اعمال شده). بنابراین برای یک نیروی مشخص، هر چه بازوی اهرم بزرگ‌تر باشد، اثربخشی تلاش من برای تغییر حرکت دورانی، بیشتر خواهد بود:

$$\tau = LF$$

گشتاور: معادل دورانی نیرو

برخی دیگر از معادله‌های دورانی را بررسی می‌کنیم: قانون دوم نیوتون می‌گوید $F=ma$. در حال حاضر، معادله‌هایی برای نیرو، جرم و شتاب داریم. بنابراین، معادله قانون دوم نیوتون، به این صورت خواهد بود:

$$F = ma \text{ و } \tau = I\alpha$$

شتاب معمولی (خطی)
لختی معمولی (خطی)

برای انرژی جنبشی هم داریم:

$$K = \frac{1}{2}mv^2 \Rightarrow K_{rot} = \frac{1}{2}I\omega^2$$

و تکانه:

$$P = mV \rightarrow L = I\omega$$

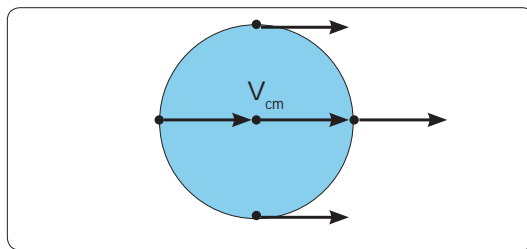
تکانهٔ زاویه‌ای

(البته رابطهٔ اخیر، تنها برای اجسام کاملاً متقارن در چرخش نظیر چرخ‌ها، کره‌ها و... صدق می‌کند).
بنابراین، می‌توانیم تعداد زیادی معادله برای کمیت‌هایی که

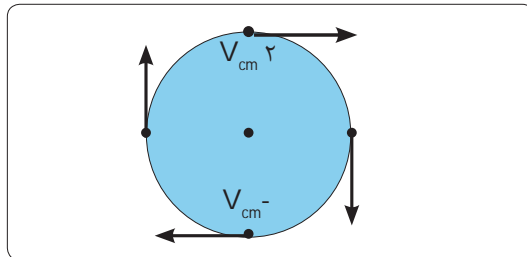
قضیه زمانی جالب می‌شود که ترکیبی از هر دو نوع حرکت (دورانی و خطی) را داشته باشیم. در این صورت، با حالت خاصی از حرکت مواجهیم که آن را حرکت غلتشی می‌نامیم.

غلتش، ترکیبی از حرکت انتقالی (حرکت از یک مکان به مکان دیگر) و حرکت دورانی حول یک محور است.

جسمی شبیه به یک چرخ یا دیسک را در نظر بگیرید که حول محوری می‌گردد. این جسم، دارای مرکز جرمی است که درست در مرکز آن قرار دارد. حال فرض کنیم که این جسم، به سمت راست حرکت می‌کند (حرکت انتقالی). در این صورت، می‌توان گفت که تمام جسم، با سرعت مرکز جرم، به سمت راست حرکت می‌کند (که در این مورد خاص، جرم درست در مرکز جسم قرار گرفته است):

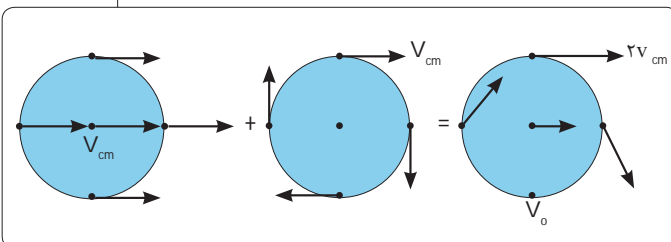


حال، حرکت دورانی دیسک را در نظر می‌گیریم. هر نقطه روی چرخ، در راستای مماس بر چرخ حرکت می‌کند:



نقطهٔ بالایی با سرعت مرکز جرم به سمت راست حرکت می‌کند و نقطهٔ پایینی، با همان سرعت، در جهت عکس حرکت می‌کند.

* حرکت غلتشی، ترکیب این دو حرکت است:

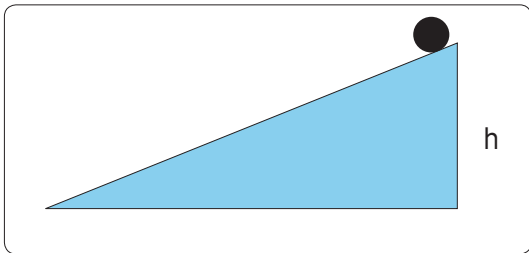


می کنید کدام یک سریع تر به پایین سطح می رسد؟



دیسک پیروز می شود! اما چرا؟

دیسک صلب، لختی دورانی کمتری دارد، چون بخش زیادی از جرم آن، حول مرکز متمرکز شده است. همین عامل موجب می شود تا تغییر حرکت دورانی جسم، ساده تر باشد. این در حالی است که در مورد حلقه، تمام جرم در لبه خارجی متمرکز شده است (همانند میله قرمز مثال اول) و در نتیجه، تغییر حرکت دورانی آن دشوارتر است و شتاب کمتری می گیرد. روش دیگری که می توانیم با کمک آن، این مسئله را تحلیل کنیم، استفاده از انرژی است: دو جسم (حلقه و دیسک)، هر دو از ارتفاع شروع به حرکت بر روی سطح شیب دار می کنند و پایین می غلتند.



در نقطه شروع، انرژی پتانسیل آن ها، عبارت است از $U = mgh$. در حالی که در ابتدای مسیر (بالای سطح شیب دار)، ساکن و در نتیجه دارای انرژی جنبشی صفر خواهد بود:

$$K = 0$$

از طرفی، در انتهای مسیر (پایین سطح شیب دار)، انرژی پتانسیل آن ها صفر خواهد بود $U = 0$ در حالی که انرژی جنبشی خواهند داشت.

اما مسئله مهم در اینجا، که البته باعث پیچیده تر شدن موضوع می شود، این است که این اجسام، ترکیبی از انرژی جنبشی انتقالی و انرژی جنبشی دورانی دارند:

$$K = K_{\text{انتقالی}} + K_{\text{دورانی}} = \frac{1}{2} mV^2 + \frac{1}{2} I\omega^2$$

پایستگی انرژی می گوید: انرژی اولیه (mgh) با انرژی نهایی برابر است:

$$mgh = \frac{1}{2} mV^2 + \frac{1}{2} I\omega^2$$

از اینجا به بعد جلوتر نمی توانیم برویم، مگر اینکه رابطه میان

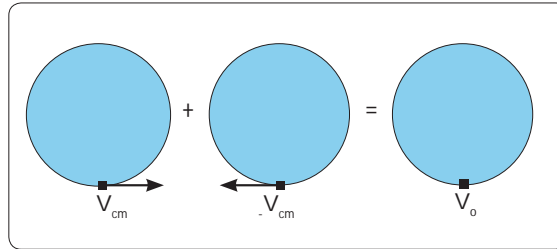
هنگامی که این دو حرکت را با هم تلفیق می کنیم، به نتایج

مهمی می رسیم:

مرکز جرم، با سرعت V_{cm} حرکت می کند. نقطه بالایی چرخ، با سرعت دو برابر مرکز جرم حرکت می کند. نقطه سمت راست با سرعتی متشکل از حرکت رو به پایینش (دورانی) و حرکت افقی اش (انتقالی) حرکت می کند. نقطه سمت چپ، به صورت قطری و رو به بالا حرکت می کند. (بدیهی ست که با چرخیدن چرخ، این بردارها تغییر می کنند.) اما جالب ترین حرکت، مربوط به نقطه پایینی چرخ است:

پایین ترین قسمت چرخ غلتنده (که با سطح در تماس است)، به صورت لحظه ای، ساکن است.

دلیل چنین واقعیتی این است که دوران پیرامون مرکز جرم، می خواهد این نقطه را با سرعت $-V_{cm}$ به سمت چپ ببرد. در حالی که مرکز جرم، آن را با سرعت V_{cm} به راست می برد. در نتیجه، نقطه مزبور دفعتاً ساکن خواهد بود:



این موضوع (ساکن بودن لحظه ای نقطه پایین چرخ) موجب می شود بتوانیم یک حرکت غلتشی واقعی را از «سُریدن» تفکیک کنیم. چنین ایده ای را می توان در مورد ترمزها ABS به کار برد و تحلیل کرد. کار ترمزهای ضدقفل، همین است: این ترمزها همواره چرخ ها را در حال غلتش نگه می دارند و به همین دلیل، سطح تماس چرخ و سطح جاده، در یک لحظه، نسبت به یکدیگر ساکن خواهند بود. بنابراین اصطلاح بین چرخ و جاده، از نوع ایستایی است.

این واقعیت، پیامدهای جالبی را در بر خواهد داشت. یکی از این پیامدها، این است که رابطه $V_{cm} = \omega r$ که قبلاً در مورد حرکت دورانی به آن رسیدیم، برای حرکت غلتشی نیز صدق می کند: چنانچه رابطه میان حرکت دورانی با سرعت زاویه ای ω و سرعت مرکز جرم به صورت $V_{cm} = \omega r$ بنویسیم (شعاع چرخ است) در این صورت سرعت نقطه بالایی چرخ را که بیشترین سرعت را هم دارد، می توان از آن استنتاج کرد. البته چنین رابطه ای فقط و فقط زمانی صحیح خواهد بود که حرکت غلتشی، خالص و بدون لغزش و سُریدن باشد.

حال، با استفاده از مفهوم لختی دورانی، آزمایشی را انجام می دهیم:

سطح شیب داری به همراه دو جسم در اختیار داریم. یکی از این اجسام، دیسکی صلب است و دیگری، حلقه ای هم جرم و هم شعاع دیسک. این دو جسم را از بالای سطح شیب دار رها می کنیم. فکر

ω و v را بدانیم. این رابطه در حرکت غلتشی، به صورت $\omega = \frac{v}{r}$ است. پس:

لختی دورانی برای دیسک صلب عبارت است از:

$$I_{\text{دیسک}} = \frac{1}{2}mr^2$$

(ضریب $\frac{1}{2}$ از آنجا می آید که بخشی از جرم آن، حول مرکز متمرکز شده است).

لختی دورانی حلقه هم عبارت خواهد بود از:

$$I_{\text{حلقه}} = mr^2$$

حال، برای آنکه محاسبات را ساده تر کنیم، لختی را به صورت حاصل ضرب «چیزی» در mr^2 در نظر می گیریم:

$$I = amr^2 \begin{cases} \text{دیسک: } a = \frac{1}{2} \\ \text{حلقه: } a = 1 \end{cases}$$

$$\Rightarrow mgh = \frac{1}{2}mu^2(1+a)$$

تنها تفاوت دو جسم

این رابطه را برای سرعت حل می کنیم: جرم ها را از دو طرف حذف می کنیم (در تمام مسائل مربوط به گرانش، چنین اتفاقی می افتد) و در نتیجه، مهم نیست که دو جسم حتماً جرم های یکسانی داشته باشند. همچنین، مهم نیست که حتماً شعاع های یکسانی هم داشته باشند، چرا که شعاع ها نیز از دو طرف رابطه حذف می شوند.

سرانجام:

$$v = \sqrt{\frac{2gh}{1+a}}$$

و با عدد گذاری، می رسیم به:

$$v_{\text{دیسک}} = 0.82\sqrt{2gh}$$

$$v_{\text{حلقه}} = 0.71\sqrt{2gh}$$

(اگر انرژی دورانی وجود نمی داشت، سرعت برابر $\sqrt{2gh}$ می شد).

در انتها، بهتر است یک معادله دیگر را هم بررسی کنیم؛ معادلی برای پایستگی تکانه. بیایید ابتدا نگاهی به پایستگی تکانه زاویه ای بیندازیم:

تکانه زاویه ای، معادل و همتای دورانی تکانه خطی است. قانون دوم نیوتون را داریم که معادل دورانی آن، $\tau = I\alpha$ است. چنانچه

قانون دوم نیوتون را بر حسب تکانه بنویسیم، خواهیم داشت:

$$F = \frac{\Delta p}{\Delta t} \quad \text{که همان آهنگ تغییر تکانه یک دستگاه است.}$$

$$\text{معادل دورانی این رابطه، به صورت } \tau = \frac{\Delta L}{\Delta t} \text{ خواهد بود که}$$

آهنگ تغییر تکانه زاویه ای است.

در مبحث حرکت خطی، به این نتیجه بسیار مهم رسیدیم که اگر دستگاهی، در معرض هیچ گونه نیروی خارجی قرار نداشته باشد، تکانه اش پایسته خواهد ماند:

$$F_{\text{خارجی}} = 0 \quad \text{تکانه پایسته خواهند بود اگر}$$

حال، می خواهیم به نتیجه مشابهی برای تکانه زاویه ای برسیم:

اگر گشتاوردهای خارجی، بر دستگاهی اثر نکنند، تکانه زاویه ای آن نمی تواند تغییر کند و پایسته خواهد ماند.

$$F_{\text{خارجی}} = 0 \quad \text{تکانه زاویه ای پایسته است. اگر}$$

یک پاتیناژ باز را در نظر بگیرید که تحت هیچ گشتاور خارجی قرار ندارد و بر روی سطح یخی بدون اصطکاک می چرخد. اگر او دستانش را به داخل جمع می کند. با این کار، تمرکز جرم را حول محور چرخش، افزایش خواهد داد که موجب می گردد لختی دورانی اش کاهش یابد. اما از آنجایی که باید تکانه زاویه ای پایسته بماند، آنچه تغییر می کند و افزایش می یابد، سرعت زاویه ای اوست.

همان گونه که ملاحظه کردید، یک امتیاز حرکت دورانی نسبت به حرکت در خط راست، امکان تغییر توزیع جرم است: در حرکت در خط راست، تغییر توزیع جرم جسم، چندان ساده نیست. اما در حرکت دورانی، این امکان وجود دارد و تغییر توزیع جرم، منجر به تغییر لختی دورانی می شود و از آنجایی که تکانه دورانی پایسته است، سرعت دورانی افزایش می یابد.

مثال پاتیناژ باز، مثالی متداول و کلاسیک درباره پایستگی تکانه زاویه ای است. بیایید به چند مثال پیچیده تر بپردازیم: من روی یک صندلی چرخان بدون اصطکاک نشسته ام و هیچ گشتاور خارجی هم بر آن اثر نمی کند. همچنین، یک چرخ دو چرخه در دست دارم که جرم بسیار زیادی در لبه آن متمرکز شده است (در نتیجه، لختی دورانی آن زیاد است). حال، این چرخ را می چرخانم و روی صندلی می نشینم. دستگاه متشکل از من و چرخ، دارای تکانه زاویه ای است:



اگر این چرخ را بر گردانم و محور آن را برعکس کنم، جهت تکانه زاویه ای آن عوض خواهد شد که در نتیجه آن، من هم شروع به چرخش خواهیم کرد!



این پدیده را به نام «حرکت تقدیمی» می‌شناسیم. حرکت تقدیمی را می‌توان با یک ژيروسکوپ به خوبی توضیح داد: ژيروسکوپ‌هایی داریم که به‌طور دقیقی متعادل شده‌اند. این ژيروسکوپ، شامل یک دیسک سنگین است که لختی دورانی زیادی دارد و به محوری متصل شده است:



دیسک را می‌گردانیم. ملاحظه می‌شود که تغییری در وضعیت ژيروسکوپ حاصل نمی‌شود. حال، وزنه کوچکی را به انتهای محور ژيروسکوپ آویزان می‌کنیم، به‌گونه‌ای که تعادل آن به هم بخورد. در این حالت، گشتاور گرانشی به آن اعمال می‌گردد و تکانه زاویه‌ای را تغییر خواهد داد که نتیجه آن، چرخش محور ژيروسکوپ است:



می‌توانیم این رویداد را به کمک بردارها، این‌گونه توضیح دهیم که تکانه زاویه‌ای، برداری است که در راستای محور دوران و این بردار، در اثر گشتاور اعمال شده، تغییر می‌کند. درست همان‌گونه که قانون دوم نیوتون، مربوط به تغییر حرکت دستگاه در راستای نیروست، معادل این قانون برای دستگاه‌های چرخان، مربوط به تغییر تکانه زاویه‌ای دستگاه در راستای گشتاوری است که به آن وارد می‌شود.



اگر بخواهیم از چرخش بازایستیم، تنها کافی است چرخ را مجدداً سر و ته کنیم. از آنجایی که هیچ گشتاور خارجی بر این دستگاه اثر نمی‌کند، تکانه زاویه‌ای آن ثابت خواهد ماند. اتفاقی که افتاد، این بود: چرخ در ابتدا، در جهتی می‌چرخید و لذا تکانه زاویه‌ای آن در یک جهت بود. من این تکانه زاویه‌ای را برعکس کردم و در نتیجه، برای اینکه تکانه زاویه‌ای پایسته بماند، در جهت مخالف شروع به چرخیدن کردم. در نتیجه تکانه زاویه‌ای کل دستگاه ثابت می‌ماند، ولی اجزای مختلف دستگاه نکانه‌های زاویه‌ای‌شان را تغییر می‌دهند

آزمایش دیگری نیز می‌توان با چرخ انجام داد که البته کمی دشوارتر است: چرخ دوچرخه‌مثال قبل را می‌چرخانیم، سپس آن را به وسیله قطعه‌ای طناب که به محور دورانش متصل شده است، آویزان می‌کنیم. جالب است که به‌جای آنکه چرخ بیفتد و در حالت آویزان قرار بگیرد، شروع به گردش حول طناب (که به حالت عمودی قرار گرفته و به محور چرخ متصل شده) می‌کند:



آخر چرا و چگونه چرخ چنین حرکتی را انجام می‌دهد؟! چون تکانه زاویه‌ای دارد! تکانه زاویه‌ای چرخ، به سوی بیرون محور است. از طرفی، به واسطه گرانش، به آن گشتاور وارد می‌شود. اگر چرخ در حال چرخش نمی‌بود، این گشتاور باعث می‌شد تا چرخ به‌صورت آویزان قرار بگیرد (محورش همراستای طناب باشد). اما چون این چرخ در حال چرخش است، گشتاور وارد بر آن، به‌صورتی عمل می‌کند که باعث چرخش چرخ حول محور طناب، می‌شود.



منبع

Richard Wolfson, Physics and our Universe (Rotational Motion), The Great Courses, 2011.