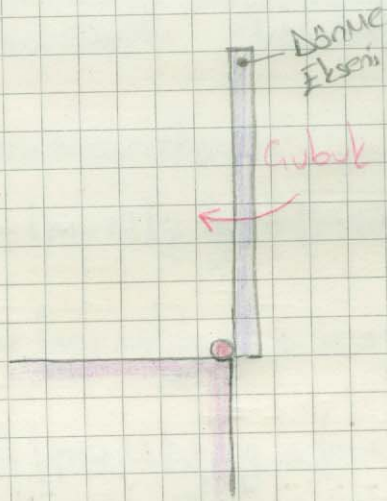


Örnek. Şekilde döğün cubuk (uzunluğu 0,60 m ve kütlesi 1 kg) bir ucundan
 geçen eksenle göre, sabit hızla döñüyor. Eylemsizlik momenti 0,12 kgm²
 dir. Cubuk en alt noktadan geçirilerek, durdurulan 0,20 kg'lık bir macun
 cubuğa yapışıyor. Eğer çarpışmadan hemen önce, cubuğun açısal hızı
 2,4 rad/s ise, çarpışmadan hemen sonra cubuk-macun sisteminin açısal
 hızı ne olur?



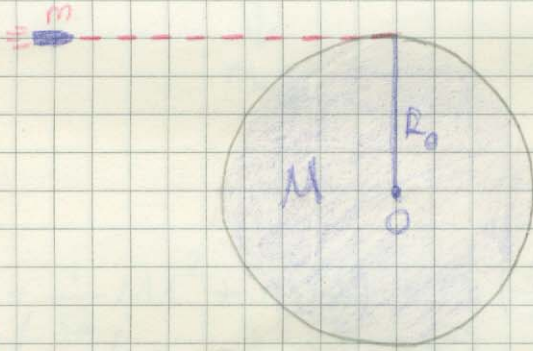
Çözüm

$$I\omega_0 = (I + m_0 L^2) \omega$$

$$\omega = \frac{I\omega_0}{I + m_0 L^2} = \frac{(0,12)(2,4)}{(0,12 + (0,2)(0,6)^2)}$$

$$\omega = 1,5 \text{ rad/s}$$

19 Örnek. v hızı ile giden m kütelli bir mermi şekilde gösterildiği gibi R_0 yarıçaplı ve M kütelli bir silindirin kenarına çarpıyor ve içinde kalıyor. Başlangıçta durgun olan silindir yerinde sabit kalır simetri eksenini etrafında dönmeye başlıyor. Sırtarmadan kaynaklanan tork olmadığını kabul ederek bu çarpışmadan sonra silindirin açısal hızını bulun. Kinetik enerji korunur mu?



Çözüm

$$R_0 m v = I \omega$$

$$R_0 m v = (I_{\text{sil}} + m R_0^2) \omega$$

$$R_0 m v = \left(\frac{1}{2} M R_0^2 + m R_0^2 \right) \omega$$

$$R_0 m v = \left(\frac{1}{2} M + m \right) R_0^2 \omega$$

$$\omega = \frac{m v}{\left(m + \frac{M}{2} \right) R_0}$$

Açısal momentum korunur. Kinetik enerji korunmaz.

$$K_s - K_i = \frac{1}{2} I_{\text{sil}} \omega^2 + \frac{1}{2} (m R_0^2) \omega^2 - \frac{1}{2} m v^2$$

$$K_s - K_i = \frac{1}{2} \left(\frac{M R_0^2}{2} \right) \omega^2 + \frac{1}{2} (m R_0^2) \omega^2 - \frac{m v^2}{2}$$

$$K_s - K_i = \frac{1}{2} \left(\frac{M}{2} + m \right) R_0^2 \left(\frac{m v}{\left(\frac{M}{2} + m \right) R_0} \right)^2 - \frac{m v^2}{2}$$

$$K_s - K_i = \frac{1}{2} \left(\frac{m^2 v^2}{\frac{M}{2} + m} \right) - \frac{m v^2}{2}$$

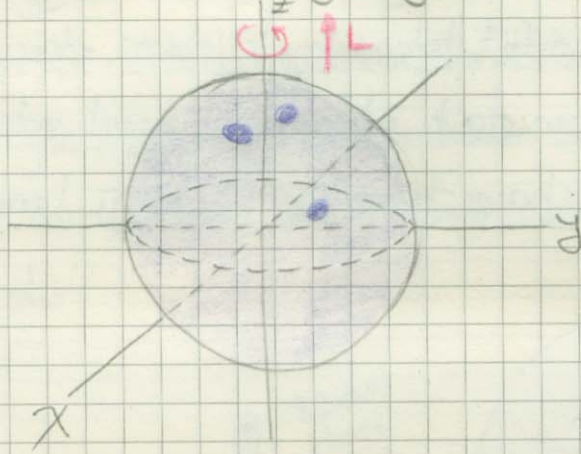
$$K_s - K_i = \frac{1}{2} \left(\frac{m^2 v^2 - \frac{m M}{2} v^2 - m^2 v^2}{\frac{M}{2} + m} \right)$$

$$K_s - K_i = - \frac{1}{4} \frac{m M}{\left(\frac{M}{2} + m \right)} v^2$$

$$K_s - K_i = - \frac{m M}{2 M + 4 m} v^2$$

Bu sonuç negatiftir. Bu nedenle $K_s < K_i$ olur. Enerji esnek olmayan çarpışma sonucu ısı enerjisine dönüşür.

Örnek. Şekilde gösterilen bowling topu 10 dev/s 'lik hızla döndüğüne göre cisim momentunun büyüklüğü tahmin ediniz ($M=6\text{ kg}$, $R=0,12\text{ m}$)



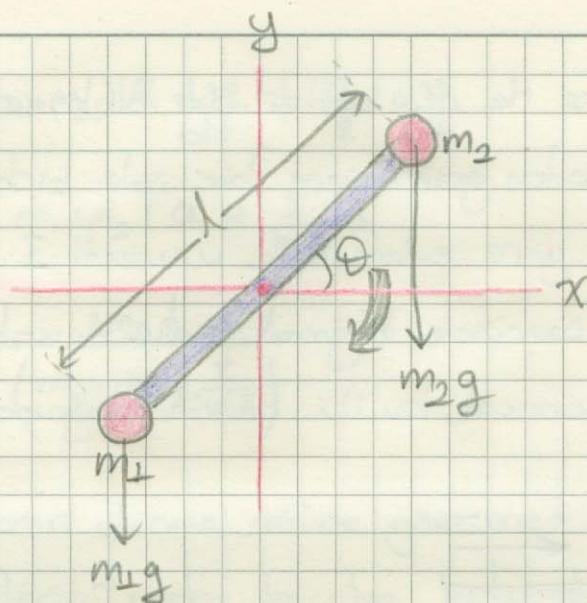
Çözüm

$$L = I\omega$$

$$= \left(\frac{2}{5} MR^2\right)\omega = \frac{2}{5} (6\text{ kg})(0,12\text{ m})^2 \left(10 \frac{\text{dev}}{\text{s}}\right) \left(2\pi \frac{\text{rad}}{\text{dev}}\right)$$

$$L = 2,17 \text{ kg m}^2/\text{s} \approx 2 \text{ kg m}^2/\text{s} \text{ elde edilir.}$$

Örnek. M kütleli ve l uzunluklu katı bir çubuk, merkezinden geçen sürtünmesiz bir mite tutturulmuştur (şekildeki gibi). Bu çubuğun uçlarında m_1 ve m_2 kütleli iki parçacık bulunmaktadır. Sistem düzey bir düzlem içinde ω açısal hızıyla dönmektedir. (a) sistemin açısal momentunun büyüklüğü için bir ifade bulunuz (b) çubuk yatayla θ açısı yaptığı anda, sistemin açısal hızının büyüklüğü için bir ifade bulunuz.



Gibson

(a)

$$I = \frac{1}{12} M l^2 + m_1 \left(\frac{l}{2}\right)^2 + m_2 \left(\frac{l}{2}\right)^2$$

$$I = \frac{l^2}{4} \left(\frac{M}{3} + m_1 + m_2 \right)$$

$$L = I\omega = \frac{l^2}{4} \left(\frac{M}{3} + m_1 + m_2 \right) \omega$$

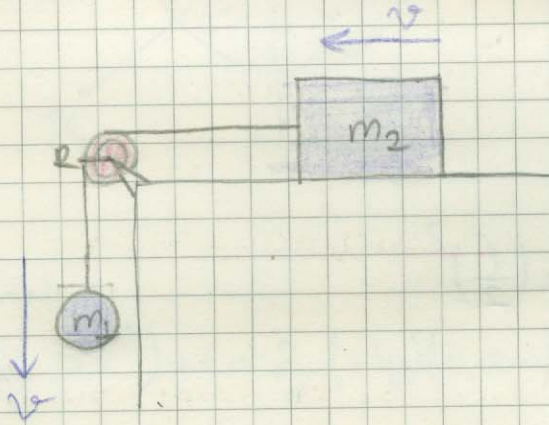
(b)

$$\sum \tau_{\text{net}} = I\alpha$$

$$m_1 g \frac{l}{2} \cos \theta - m_2 g \frac{l}{2} \cos \theta = \frac{l^2}{4} \left(\frac{M}{3} + m_1 + m_2 \right) \alpha$$

$$\boxed{\frac{2(m_1 - m_2)g \cos \theta}{l \left(\frac{M}{3} + m_1 + m_2 \right)} = \alpha}$$

Örnek. m_1 kütelli bir küre ile m_2 kütelli bir blok, şekilde görüldüğü gibi, R yarıçaplı bir makaradan geçen ince bir ip ile birbirine bağlıdır. Makaranın, kendi eksenine göre eylemsizlik momenti I 'dir. Blok, sert, mesit bir yatay düzlem üzerinde kaymaktadır. Açısal momentum ve tork kavramlarını kullanarak, bu iki cismin doğrusal ivmesi için bir ifade elde ediniz.



Çözüm

$$L = m_1 v R + m_2 v R + I \frac{v}{R}$$

$$\Sigma \tau_{\text{net}} = \frac{dL}{dt}$$

($\Sigma \tau_{\text{dış}}$) dış kuvvetlerin yaptığı tork'a bakarsak m_2 kütesinin ağırlığı yatay tarafından Normal kuvvetiyle dengelendiği için bu kütle üzerinde net kuvvet sıfır olduğu için dış tork ($\tau_{\text{dış}}$)'a bir katkıda bulunmaz. Dış tork'a tek etki m_1 cisiminden gelir. Bu kütle makaranın dönmesini sağlayarak makara üzerinde bir tork oluşturur. O halde;

$$\Sigma \tau_{\text{net}} = \frac{dL}{dt}$$

$$m_1 g R = \frac{d}{dt} \left[(m_1 + m_2) R v + \frac{I}{R} v \right]$$

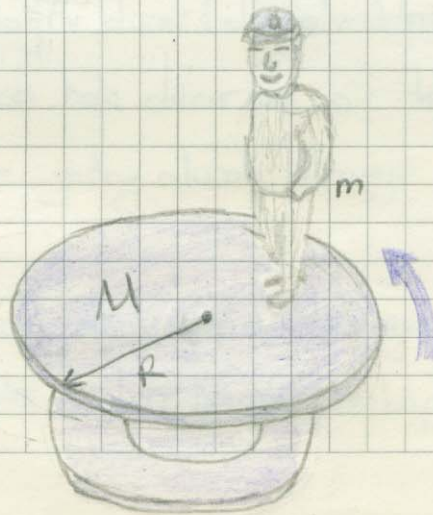
$$m_1 g R = (m_1 + m_2) R \frac{dv}{dt} + \frac{I}{R} \frac{dv}{dt}$$

$$m_1 g = (m_1 + m_2) a + \frac{I}{R^2} a$$

$$a = \frac{m_1 g}{\left(m_1 + m_2 + \frac{I}{R^2}\right)}$$

Not: Mekatronik dönme mifine göre net torku hesaplarken, ipteki gerilme kuvvetlerini neden hesaba katmadığımızı merak edebilirsiniz. Bunun sebebi, gerilme kuvvetlerinin, incelenen sistemin τ kuvvetleri olmalarıdır. Sadece dış kuvvetlerin torkları, açısal momentumun değişimine katkıda bulunur.

Örnek: Dairesel disk şeklindeki yatay bir tabak (platform), sürtünmesiz, dikey bir mil etrafında yatay bir düzlemde dönmektedir. (Aşağıdaki şekil.) Tabla $M=100 \text{ kg}$ 'lık bir kütleye ve $R=2 \text{ m}$ 'lik bir yarıçapı sahiptir. $m=60 \text{ kg}$ kütlesi bir öğrenci, dönen tablin kenarından merkezine doğru yavaşça yürümektedir. Öğrenci, dönen tablin kenarındayken sistemin açısal hızı 2 rad/s ise, öğrencinin merkeze $r=0.5 \text{ m}$ uzaklıktaki bir noktaya ulaştığında açısal hızı ne olur?



Çözüm

Burada hız değişimi, dönen bu potansiyenin kolunu kendine doğru çektiği anın anlık hızındaki artışı göstermektedir.

I_p : Döner tablonun eylemsellik momenti

I_o : Öğrencinin eylemsellik momenti

ve öğrenciyi m noktasal kitle ile temsil edersek;

$$I_i = I_p + I_o = \frac{1}{2} MR^2 + mr^2$$

$r < R$ olduğunda (bu mesafeye geldiğinde öğrenci)

$$I_s = I_{p_s} + I_{o_s} = \frac{1}{2} MR^2 + mr^2$$

değerine düşer eylemsellik.

Acisal momentumun korunumu;

$$I_i \omega_i = I_s \omega_s$$

$$\left(\frac{1}{2} MR^2 + mr^2 \right) \omega_i = \left(\frac{1}{2} MR^2 + mr^2 \right) \omega_s$$

$$\omega_s = \left(\frac{\frac{1}{2} MR^2 + mr^2}{\frac{1}{2} MR^2 + mr^2} \right) \omega_i$$

$$\omega_s = \left(\frac{200 + 240}{200 + 15} \right) 2 = 4.1 \text{ rad/s}$$

10.13. Jiroskopun YALPALANMASI

Basit bir jiroskop merkezinden bir kolla bağlanmış ve bu kol etrafında serbestçe dönebilen bir tekerlektir. Eğer dönmeyen bir jiroskobu Şekil 10.8(a)'daki gibi, kolun bir ucundan bir desteye tutturarak serbest bırakırsak, jiroskop aşağı doğru, destek ucuna göre dönerek düşer. Düşme dönmeyi içerdiğinden

$$\vec{\tau} = \frac{d\vec{L}}{dt}$$

olarak yazılabilir. Bu denklem bize aşağı doğru dönme (düşme) neden olan torkun jiroskopun başlangıçta sıfır olan açısal momentumunu değiştirdiğini söyler. Bu torkun kaynağı, jiroskops etki eden Mg yerçekimi kuvvetidir, ve bu kuvveti tekerleğin kütle merkezinden alabiliriz. O noktasından den desteğin ucuna göre kuvvet kolu, Şekil 10.8(a)'de görüldüğü gibi r 'dir. Torkun büyüklüğü şöyle olur:

$$\tau = Mgr \sin 90^\circ = Mgr.$$

Hızlıca dönen bir jiroskop pereli davranır. Kolun biraz bir açıyla yukarıya kaldırılıp serbest bırakıldığını varsayalım. Bir taraftan teker dönerken önce çok az aşağı doğru düşer (denge noktasına göre dönerek). Ama sonra teker kendi etrafında hızla dönerken bir taraftan destek noktası O dan geçen bir eksenle göre yatay olarak dönmeye başlar ki bu hareket yalpalamaya denir.

Dönen bir jiroskop dönmeyenin düştüğü gibi düşmez. de neden yukarıda kaldı? Anahat şudur: Dönen jiroskop bırakıldığında Mg 'nin

olusturacağı tork, dönmeyende olduğu gibi başlangıçta sıfır olan
açısal momentumu değil, jiroskobun dönmelerinden dolayı sıfır olmayan
bir açısal momentumu değiştirmektedir.

Sıfır olmayan bu ilk açısal momentumu yalpalamaya hareketine
neden olduğunu anlamak için, önce jiroskobun dönmelerinden dolayı
 \vec{L} açısal momentumunu düşünelim. Durumu basitleştirmek için,
jiroskobun dönme hızının çok yüksek olduğunu, yani yalpalamaya açı-
sal momentumunun \vec{L} 'nin yanında ihmal edilebileceğini varsayın.
Yalpalamaya başladığında kalın 10.8(b)'de olduğu gibi yatay du-
rumda olduğunu varsayın. \vec{L} 'nin büyüklüğü

$$L = I\omega$$

olarak verilir. Burada I jiroskobun eylemsizlik momenti, ω 'de teke-
rin kol etrafındaki dönme açısal hızıdır. Şekil 10.8(b)'de gördü-
ğümüz gibi \vec{L} vektörü kol boyunca yönelmiştir. $\vec{\tau}$, \vec{L} 'ne paralel
olduğundan, $\vec{\tau}$ torku \vec{L} 'ye dik olmalıdır. $d\vec{L}$ değişimini

$$d\vec{L} = \vec{\tau} dt$$

dersek yazabiliriz. Ancak çok hızlı dönen jiroskop varsa $|\vec{L}|$ 'nin büyüklüğü
sabittir. Böylece tork, \vec{L} 'nin sadece yönünü değiştirebilir büyüklüğünü
değil.

Yalpalamanın hızı Ω 'yı bulmak için, önce $d\vec{L}$ 'nin büyüklüğünü bulalım.

$$dL = \tau dt = Mg r dt$$

\vec{L} , küçük bir dt zaman aralığında küçük bir miktar artarsa, kol ve \vec{L} , eksenin
etrafında küçük bir $d\theta$ açısı kadar yalpalamaya hareketi yapar. (Şekil 10.8(c)'de

$d\phi$ açısı oluşur olsun diğ. abartılarak anlatılır.) $L = I\omega$ ve $dL = \tau dt = Mgr dt$ yardımıyla $d\phi$ açısını şöyle buluruz:

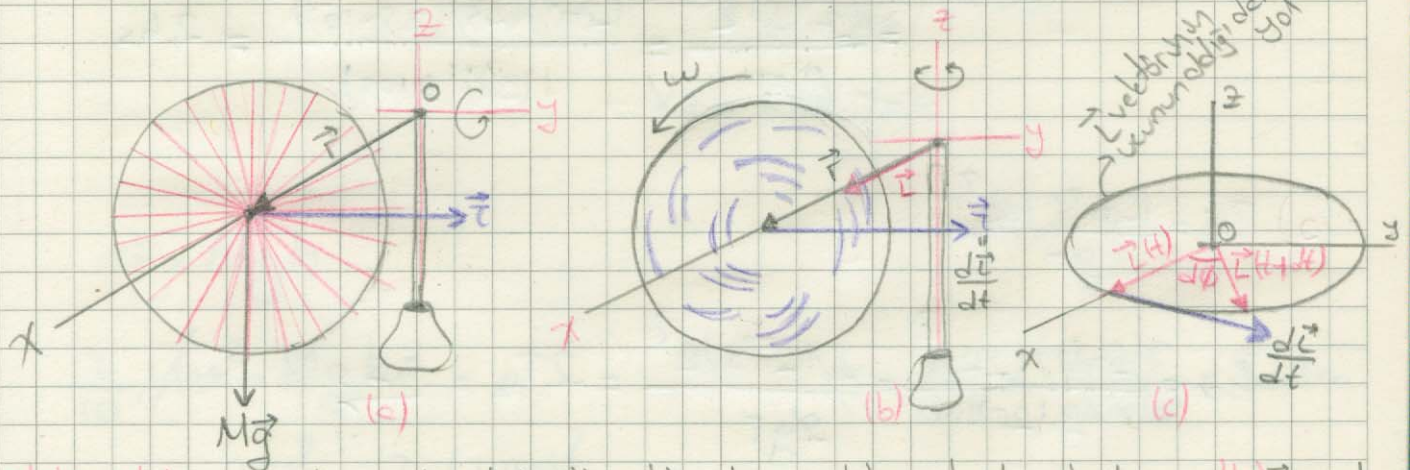
$$d\phi = \frac{dL}{L} = \frac{Mgr dt}{I\omega}$$

Bu denklemi dt 'ye bölüp, yalpalam hızı olarak $\Omega = \frac{d\phi}{dt}$ yazarsak, şunu elde ederiz.

$$\Omega = \frac{Mgr}{I\omega} \quad (\text{yalpalamma açısal hızı}) (*)$$

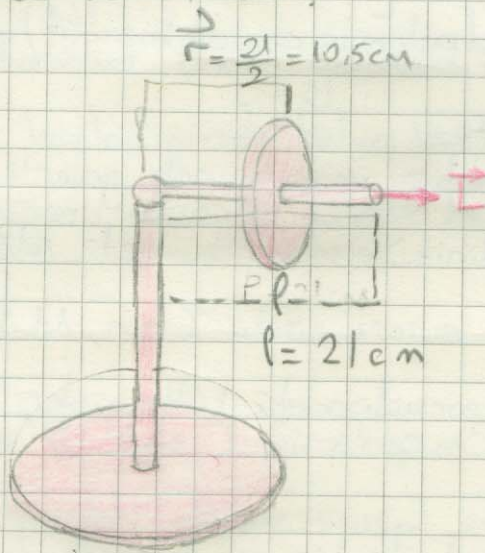
Bu sonuç, dönme hızı ω 'nin büyük olduğu varsayımında geçerlidir. ω büyüdükçe, Ω 'nin küçüldüğüne dikkat ediniz. Yerektirici kuvveti $M\vec{g}$ olmasaydı, yalpalamanın oluyacağına da dikkat ediniz, çünkü I 'nin, M kütlesinin fonksiyonu olmasından $\Omega = \frac{Mgr}{I\omega}$ formülündeki kütler gider, böylece Ω kütleden bağımsız hale gelir.

Eğer dönen jiroskopun kolu yatayla bir açı yaparak şekilde olursa da $\Omega = \frac{Mgr}{I\omega}$ formülü geçerlidir. Ayrıca dönen bir topas kinde geçerlidir, çünkü dönen topas esas olarak, yatayla açı yapmış bir jiroskoptur.



Şekil 10.2. (a) Dönmeyen bir jiroskop, $\vec{\tau}$ 'den dolayı bir xz düzleminde dönerken döner. **(b)** \vec{L} açısal momentumu ile hızlı dönen bir jiroskop, z -ekseni etrafında döner. Yalpalam hareketi xy düzleminde. **(c)** Açısal momentumdaki değişim $d\vec{L}/dt$ \vec{L} 'nin O etrafında dönermesine neden olur.

Örnek. Oyuncak bir jiroskop 21 cm uzunluğunda ince bir miltle tutulmuş 130 g'lık 5,5 cm yarıçaplı bir diskten oluşmaktadır (aşağıdaki şekil). Jiroskop 45 dev/s'de dönmektedir. Jiroskobun bir ucu bir destek üzerinde duruyor ve diğer ucu destek etrafında yatay olarak presesyon (yol pa-lan) yapıyor. (a) Jiroskobun bir dönüşü ne kadar zaman alır? (b) Jiros-kopun bütün boyutları ikiye katlanırsa (yarıçap 11 cm) bir dege dön-mesi ne kadar zaman alır?



Çözüm

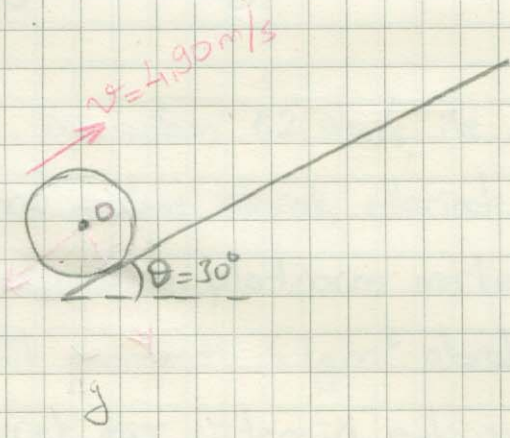
$$\begin{aligned}
 a) \quad T &= \frac{2\pi}{\Omega} = \frac{2\pi}{\frac{Mg r}{I \omega}} = \frac{2\pi I \omega}{Mg r} = \frac{2\pi \left(\frac{MR^2}{2} \right) (2\pi f)}{Mg r} \\
 &= \frac{(2\pi^2 f) R^2}{g r} = \frac{(2\pi^2)(45)(5,5 \times 10^{-2})^2}{(9,8)(0,105)} = 2,6 s
 \end{aligned}$$

$$b) \quad T_{ilk} = \frac{(2\pi^2 f) R^2}{g r}$$

$$T_{son} = \frac{(2\pi^2 f) (2R)^2}{g (2r)} = \frac{4(2\pi^2 f) R^2}{2g r} = 2 T_{ilk} = 5,2 s$$

Örnek. Ağırlığı 36N olan kütü bir küre, açısı 30° olan bir eğik düzlemde yukarı doğru yuvarlanıyor. Eğik düzlemin altından geçen kürenin cisimsel hızı, $4,90\text{ m/s}$ olarak veriliyor. (a) Eğik düzlemin başında kürenin kinetik enerjisi nedir? (b) Küre eğik düzlemde ne kadar yol alır? (c) (b) sorunun cevabı kürenin kütlesine bağlı mıdır? (Not: Eğik düzlem sürtünmesizdir.)

Çözüm



(a)

$$KE = \frac{1}{2} Mv^2 + \frac{1}{2} I\omega^2$$

$$= \frac{1}{2} Mv^2 + \frac{1}{2} \cdot \frac{2}{5} MR^2 \frac{v^2}{R^2}$$

$$= \frac{1}{2} M \left(1 + \frac{2}{5} \right) v^2 \Rightarrow KE = \frac{7}{10} Mv^2$$

$$= \frac{7}{10} \left(\frac{36}{9.8} \right) (4.90)^2$$

$$KE = 61,7 \text{ Joule}$$

(b)

$$KE = Mgh$$

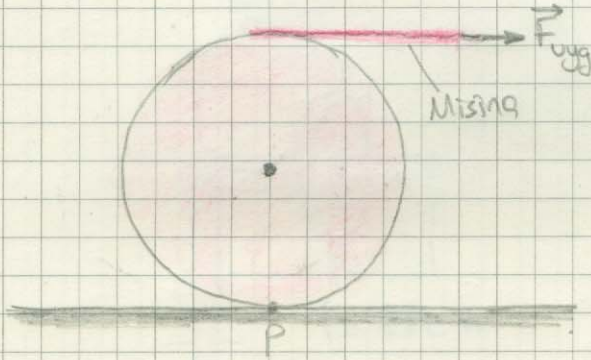
$$\frac{7}{10} Mv^2 = Mgh$$

$$h = \frac{7v^2}{10g} = \frac{7}{10} \frac{(4.90)^2}{9.8} = 1,715\text{m}$$

$$x = \frac{h}{\sin\theta} = \frac{1,715}{\sin 30^\circ} = 3,43\text{m}$$

Örnek. Şekilde, etrafına misina sarılmış, düğün kütü bir silindirin ve ona etkileyen, yatay 12 N 'luk bir \vec{F}_{uyg} kuvvetini gösteriyor. Kütlesi 10 kg ve yarıçapı $0,10\text{ m}$ olan silindir, yatay düzlemde düğünce yuvarlanıyor.

(a) Silindirin kütle merkezinin ivmesinin büyüklüğü nedir? (b) Silindirin kütle merkezine göre, açısal ivmesinin büyüklüğü nedir? (c) Silindire etki eden sürtünme kuvveti, birim vektör gösterimi ile ne olur?



Çözüm

(a) P noktesine göre;

$$F(2R) = I\alpha$$

$$2FR = \left(\frac{MR^2}{2} + MR^2 \right) \frac{a_{\text{km}}}{R}$$

$$2FR = \frac{3MR}{2} a_{\text{km}} \Rightarrow a_{\text{km}} = \frac{4}{3} \frac{F}{M} = \frac{4}{3} \frac{(12)}{(10)}$$

$$a_{\text{km}} = 1,6 \text{ m/s}^2$$

(b) $a = \alpha R \Rightarrow \alpha_{\text{km}} = \frac{a_{\text{km}}}{R}$

$$\alpha_{\text{km}} = \frac{1,6}{(0,10)} = 16 \text{ rad/s}^2$$

(c) Newton'un II. yasasında yola çıkarsak;

$$(12N) - f_s = Ma_{\text{km}}$$

$$f_s = 12 - (10)(1,6)$$

$$f_s = -4N$$

Bu sonuç kuvvetin yönünü ters seçtiğimizi gösterir. Böylece

$$f_s = (4N) \hat{i}$$

olur.

Örnek. Bir adam $1,2 \text{ dev/s}$ ile dönen bir platform üzerinde, kolları
içeriyi açılmış olarak, ellerinde tuğlalarla duruyor. Adamın, tuğlaların
ve platformun, platform merkezinden dik geçen eksenine göre eylemsizlik
momenti 6 kgm^2 olarak verilmiştir. Adam tuğlaları hareket
ettirerek, eğer sistemin eylemsizlik momentini 2 kgm^2 'ye düşürür-
yorsa (a) platformun son açısal hızı ve (b) sistemin yeni kinetik
enerjisinin ilkinin oranı ne olur?

Çözüm

(a) $I_{\text{ilk}} = 6 \text{ kgm}^2, I_{\text{son}} = 2 \text{ kgm}^2$

Açısal momentumun korunumu;

$$I_{\text{ilk}} \omega_{\text{ilk}} = I_{\text{son}} \omega_{\text{son}}$$

$$I_{\text{ilk}} f_{\text{ilk}} = I_{\text{son}} f_{\text{son}}$$

$$f_{\text{son}} = \frac{I_{\text{ilk}} f_{\text{ilk}}}{I_{\text{son}}} = \frac{6 (1,2) (3,6)}{2}$$

$$f_{\text{son}} = 3,6 \frac{\text{dev}}{\text{s}}$$

Kinetik enerjinin oranı şöyle açıklenebilir: Adam tuğlaları vücuduna daha
yaklaştırarak eylemsizlik momentini azaltmış ve tı yapmıştır. Bu enerji, adamın
iç enerjisinden kaynaklanır.

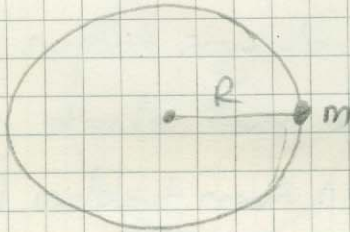
$$f_{\text{son}} = 3,6 \frac{\text{dev}}{\text{s}}$$

(b) $\frac{K_s}{K_i} = \frac{\frac{1}{2} I_{\text{son}} \omega_s^2}{\frac{1}{2} I_{\text{ilk}} \omega_i^2}$

$$\frac{K_s}{K_i} = \frac{I_{\text{son}} f_s^2}{I_{\text{ilk}} f_i^2} = \frac{2 (3,6)^2}{6 (1,2)^2}$$
$$\frac{K_s}{K_i} = 3$$

Örnek. Yarıçapı $0,10\text{ m}$ olan bir plak, merkezinden geçen dikey bir eksende, $4,7\text{ rad/s}$ 'lik bir açısal hızla serbestçe dönmektedir. Plakın eksenine göre eylemsizlik momenti $5 \times 10^{-4}\text{ kgm}^2$ 'dir. Kütlesi $0,020\text{ kg}$ olan yapışkan bir parça (ceviz macunu) plakin üzerine tepeden dikey olarak düşüp kenarına yapışıyor. Macun plak yapıştıktan hemen sonra plakin açısal hızı ne olur?

Çözüm



$$I\omega = I_{\text{son}} \omega'$$

$$I\omega = (I + m_c R^2) \omega'$$

$$\omega' = \frac{I\omega}{(I + m_c R^2)} = \frac{(5 \times 10^{-4})(4,7)}{(5 \times 10^{-4} + 0,020)(0,10)^2} = 3,35\text{ rad/s}$$