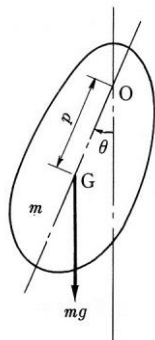


例題[2.5]において、運動方程式から解を求めよ。物体の重心まわりの慣性モーメントを J_G とする。また、支点を OG の延長線上に移動させて同じ周期になる点を求めよ。(ケイターの可逆振り子)



運動方程式は $J_0 \ddot{\theta} = -p \cdot mg \sin \theta$

$\theta \ll 1$ のとき $\sin \theta \approx \theta$ とおけるので、 $J_0 \ddot{\theta} + mgp \theta = 0$

よって、固有角振動数は、 $\omega_n = \sqrt{\frac{mgp}{J_0}}$ となる。

同じ周期をもつ支点を振動の中心と言う。これは、相当単振り子の長さを求めることと同義であるから、支点 O の回転半径を k_0 、相当単振り子の長さを l とすると、以下の関係が成立する。

$$\frac{k_0^2}{p} = l$$

重心まわりの回転半径を k_G とすると $k_0^2 = k_G^2 + p^2$ なので、上式は

$$l = p + \frac{k_G^2}{p}$$

となるので、重心から支点 O と反対側に $\frac{k_G^2}{p}$ ($=q$) の位置を支点とすればよい(支点 O' とおく)。ケイターの可逆振り子

例題[2.5]において、運動方程式から解を求めよ。物体の重心まわりの慣性モーメントを J_G とする。また、支点を OG の延長線上に移動させて同じ周期になる点を求めよ。(ケイターの可逆振り子)

