

理論第一問

【解答】

1.角運動量保存則

1a 角運動量の定義より、

$$L_1 = I_E \omega_{E1} + I_{M1} \omega_{M1}$$

1b 角運動量の定義より、

$$L_2 = I_E \omega_2 + I_{M2} \omega_2$$

1c 与えられた近似のもとで、

$$I_E \omega_{E1} + I_{M1} \omega_{M1} = I_{M2} \omega_2 = L_1$$

2.地球と月の最終的な距離と最終的な角速度

2a 月についての円運動の力のつり合いより、

$$\frac{GM_E M_M}{D_2^2} = M_M D_2 \omega_2^2$$

よって、

$$\omega_2^2 D_2^3 = GM_E$$

2b 円運動している時の、月の慣性モーメントは、

$$I_{M2} = M_M D_2^2$$

なので、1c より、

$$\omega_2 = \frac{L_1}{M_M D_2^2}$$

これを、2a の式に代入して、

$$D_2 = \frac{L_1^2}{GM_E M_M^2}$$

2c 2b より、

$$\omega_2 = \frac{L_1}{M_M} \times \frac{G^2 M_E^2 M_M^4}{L_1^4} = \frac{G^2 M_E^2 M_M^3}{L_1^3}$$

2d 地球の慣性モーメントは、半径 r_0 密度 ρ_0 の球の慣性モーメントと、半径 r_i 密度 $\rho_i - \rho_0$ の球の慣性モーメントの和であるから、

$$I_E = \frac{2}{5} \frac{4\pi}{3} [r_0^5 \rho_0 + r_i^5 (\rho_i - \rho_0)]$$

2e 2d より、

$$I_E = \frac{2}{5} \frac{4\pi}{3} [r_0^5 \rho_0 + r_i^5 (\rho_i - \rho_0)] = 8.0 \times 10^{37} \text{ kg m}^2$$

2f 1a より、

$$L_1 = I_E \omega_{E1} + I_{M1} \omega_{M1} = 3.4 \times 10^{34} \text{ kg m}^2 \text{ s}^{-1}$$

2g 2b より、

$$D_2 = 5.4 \times 10^8 \text{ m}$$

また、これは $D_2 = 1.4D_1$

2h 2c より、

$$\omega_2 = 1.6 \times 10^{-6} \text{ s}^{-1}$$

これは、46日で1周する角速度である。

2i 地球の最終的な自転角運動量は $I_E \omega_2 = 1.3 \times 10^{32} \text{ kg m}^2 \text{ s}^{-1}$ であり、月の最終的な公転角運動量は $I_{M2} \omega_2 = 3.4 \times 10^{34} \text{ kg m}^2 \text{ s}^{-1}$ である。よって、最終的な地球の自転角運動量は月の公転角運動量の $1/260$ 倍となり、この近似が正当化されることがわかる。

3. 月は1年間にどれだけ遠ざかるか？

3a 余弦定理より、月に近い方の質点から、月が受ける力の大きさは

$$F_c = \frac{GmM_M}{D_1^2 + r_0^2 - 2D_1 r_0 \cos \theta}$$

3b 同様に月から遠い方の質点から、月が受ける力の大きさは

$$F_f = \frac{GmM_M}{D_1^2 + r_0^2 + 2D_1 r_0 \cos \theta}$$

3c 地球の中心から月に近い質点に向かうベクトルと \vec{F}_c のなす角を φ とすると、正弦定理より、

$$\sin \varphi = D_1(D_1^2 + r_0^2 - 2D_1r_0 \cos \theta)^{-\frac{1}{2}} \sin \theta$$

よって、トルクは

$$\begin{aligned} \tau_c &= F_c r_0 \cos \varphi = F_c r_0 \sin \varphi \\ &= \frac{GmM_M r_0 D_1 \sin \theta}{(D_1^2 + r_0^2 - 2D_1r_0 \cos \theta)^{3/2}} \end{aligned}$$

3d 同様に

$$\tau_f = \frac{GmM_M r_0 D_1 \sin \theta}{(D_1^2 + r_0^2 + 2D_1r_0 \cos \theta)^{3/2}}$$

3e τ_c と τ_f について、与えられた近似より、

$$\frac{GmM_M r_0 D_1 \sin \theta}{(D_1^2 + r_0^2 \pm 2D_1r_0 \cos \theta)^{3/2}} \approx \frac{GmM_M r_0 \sin \theta}{D_1^2 \left(1 \pm \frac{2r_0 \cos \theta}{D_1}\right)^{3/2}} \approx \frac{GmM_M r_0 \sin \theta}{D_1^2} \left(1 \mp \frac{3r_0 \cos \theta}{D_1}\right)$$

よって、反時計回りのトルクを正として、

$$\tau = \tau_c - \tau_f = \frac{GmM_M r_0 \sin \theta}{D_1^2} \left(1 + \frac{3r_0 \cos \theta}{D_1} - 1 + \frac{3r_0 \cos \theta}{D_1}\right) = \frac{6GmM_M r_0^2 \sin \theta \cos \theta}{D_1^3}$$

3f

$$\tau = \frac{6GmM_M r_0^2 \sin \theta \cos \theta}{D_1^3} = 4.1 \times 10^{16} \text{ Nm}$$

3g

$\omega_{M1}^2 D_1^3 = GM_E$ より、月の角運動量は

$$\begin{aligned} I_{M1} \omega_{M1} &= M_M D_1^2 \left(\frac{GM_E}{D_1^3}\right)^{\frac{1}{2}} \\ &= M_M (GM_E D_1)^{\frac{1}{2}} \end{aligned}$$

トルクは、角運動量の単位時間あたりの変化量なので、上の式で月の角運動量が変数 D_1 のみに依存すると考えると、下のように表せる。

$$\tau = \frac{M_M(GM_E)^{1/2} \Delta D_1}{2D_1^{1/2} \Delta t}$$

$$\Delta D_1 = \frac{2\tau}{M_M} \left(\frac{D_1}{GM_E} \right)^{\frac{1}{2}} \Delta t$$

$\Delta t = 3.1 \times 10^7 \text{ s} = 1 \text{ year}$ を代入して、
月地球間距離の1年間の増加は

$$\Delta D_1 = 0.034 \text{ m}$$

3h 回転運動方程式 $I_E \frac{\Delta \omega_{E1}}{\Delta t} = -\tau$ より、

$$\Delta \omega_{E1} = -\frac{\tau \Delta t}{I_E}$$

よって、 $\Delta \omega_{E1} = -1.6 \times 10^{-14} \text{ s}^{-1}$

P_E を地球の自転周期とすると、

$$P_E \omega_{E1} = 2\pi$$

$$(P_E + \Delta P_E)(\omega_{E1} + \Delta \omega_{E1}) = 2\pi$$

より、

$$\frac{\Delta P_E}{P_E} + \frac{\Delta \omega_{E1}}{\omega_{E1}} = 0 \quad \therefore \frac{\Delta P_E}{P_E} = -\frac{\Delta \omega_{E1}}{\omega_{E1}}$$

$P_E = 1 \text{ day} = 8.64 \times 10^4 \text{ s}$ より、自転周期の1年間での伸びは

$$\Delta P_E = 1.9 \times 10^{-5} \text{ s}$$

4. エネルギーはどこに行くのか?

4a 現在のエネルギーの総和(回転エネルギーと重力エネルギーの和)は

$$E = \frac{1}{2} I_E \omega_{E1}^2 + \frac{1}{2} I_M \omega_{M1}^2 - \frac{GM_E M_M}{D_1}$$

2a で得た $\omega_{M1}^2 D_1^3 = GM_E$ と $I_M = M_M D_1^2$ を使うと

$$E = \frac{1}{2} I_E \omega_{E1}^2 - \frac{1}{2} \frac{GM_E M_M}{D_1}$$

4b E の変化 ΔE は

$$\Delta E = \frac{\partial E}{\partial \omega_{E1}} \Delta \omega_{E1} + \frac{\partial E}{\partial D_1} \Delta D_1 = I_E \omega_{E1} \Delta \omega_{E1} + \frac{1}{2} \frac{GM_E M_M}{D_1^2} \Delta D_1$$

3g と 3h で得た $\Delta \omega_{E1}$ と ΔD_1 を使うと

$$\Delta E = -9.0 \times 10^{19} \text{ J}$$

4c 海水の層の体積は $4\pi r_o^2 \times h$ なので全質量を M_{water} とすると

$$M_{water} = 4\pi r_o^2 \times h \times \rho_{water} = 2.6 \times 10^{17} \text{ kg}$$

4d 潮汐により、全海水が持ち上がったときの重力による位置エネルギーの変化は $M_{water} \times g \times 0.5 \text{ J}$ であり、その 10% が熱として散逸する。潮汐は一年間で 365×2 回起こるので、エネルギー散逸は

$$-M_{water} \times g \times 0.5 \times 0.1 \times 365 \times 2 = -9.3 \times 10^{19} \text{ J}$$

これは、地球・月系の現在の 1 年あたりのエネルギー消失 ΔE とほぼ等しい。