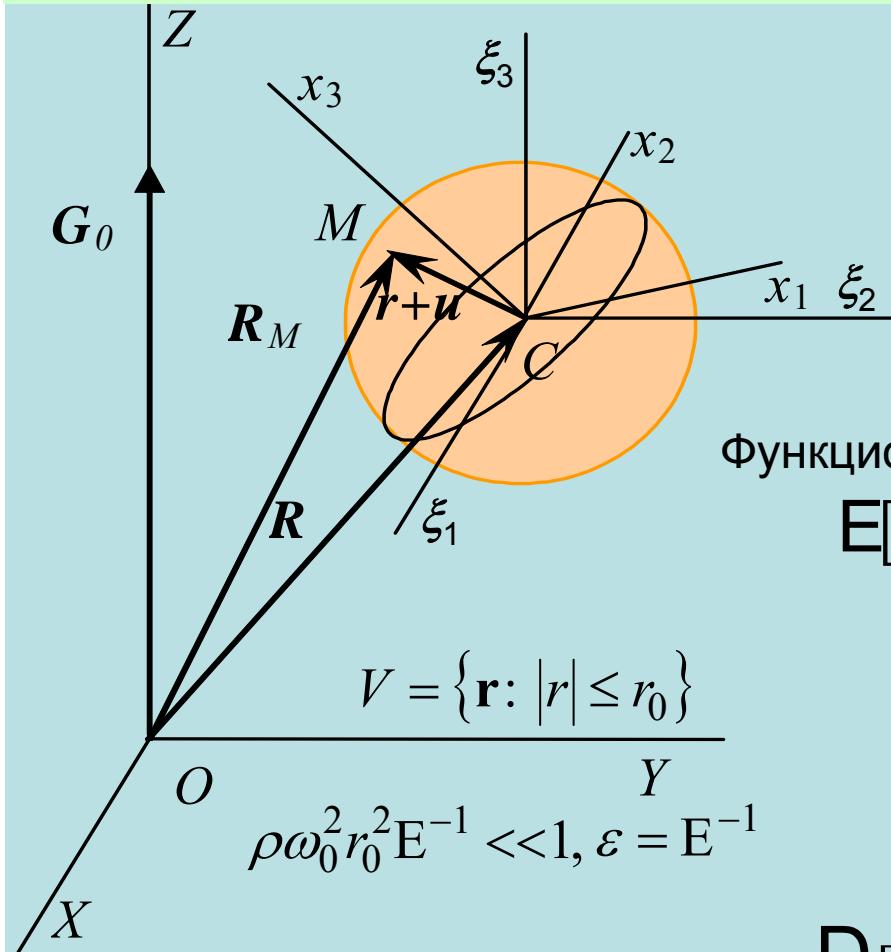


О модели вязкоупругого шара в задачах небесной механики

Шатина А.В.

ЭВОЛЮЦИЯ ДВИЖЕНИЯ ВЯЗКОУПРУГОГО ШАРА В ЦЕНТРАЛЬНОМ НЬЮТОНОВСКОМ ПОЛЕ СИЛ



$$\mathbf{R}_M(\mathbf{r}, t) = \mathbf{R}(t) + \Gamma(t)(\mathbf{r} + \mathbf{u}(\mathbf{r}, t)) \quad (1)$$

$$\mathbf{R}(t) = \frac{1}{m} \int_V \mathbf{R}_M(\mathbf{r}, t) \rho d\mathbf{x}, \quad (2)$$

$$\int_V \mathbf{u}(\mathbf{r}, t) \rho d\mathbf{x} = \mathbf{0}, \int_V \operatorname{rot} \mathbf{u} \rho d\mathbf{x} = \mathbf{0}, d\mathbf{x} = dx_1 dx_2 dx_3$$

Функционал потенциальной энергии упругих деформаций

$$E[\mathbf{u}] = \int_V \alpha_1 (I_E^2 - \alpha_2 II_E) d\mathbf{x}, \quad \alpha_1 > 0, \quad 0 < \alpha_2 < 3 \quad (3)$$

$$\alpha_1 = \frac{E(1-\nu)}{2(1+\nu)(1-2\nu)}, \quad \alpha_2 = \frac{2(1-2\nu)}{1-\nu}$$

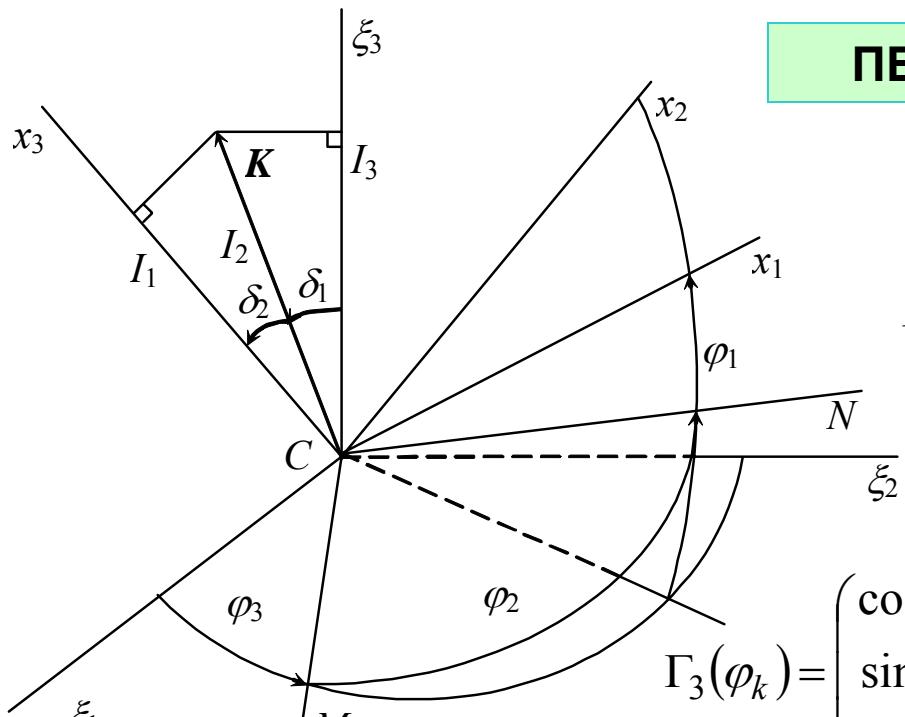
$$I_E = \sum_{i=1}^3 e_{ii}, \quad II_E = \sum_{i < j}^3 (e_{ii} e_{jj} - e_{ij}^2), \quad e_{ij} = \frac{1}{2} \left(\frac{\partial u_i}{\partial x_j} + \frac{\partial u_j}{\partial x_i} \right)$$

$D[\dot{\mathbf{u}}] = \chi E[\dot{\mathbf{u}}]$ – диссипативный функционал

$$T = \frac{1}{2} \int_V \dot{\mathbf{R}}_M^2 \rho d\mathbf{x} = \frac{1}{2} \int_V [\Gamma^{-1} \dot{\mathbf{R}} + \mathbf{\dot{\Gamma}} \times (\mathbf{r} + \mathbf{u}) + \dot{\mathbf{u}}]^2 \rho d\mathbf{x}, \quad \mathbf{\dot{\Gamma}} \times (\cdot) = \Gamma^{-1} \dot{\Gamma}(\cdot) \quad (4)$$

$$\Pi = -\gamma \int_V \frac{\rho d\mathbf{x}}{\sqrt{(\mathbf{R} + \Gamma(\mathbf{r} + \mathbf{u}))^2}} \quad (5)$$

ПЕРЕМЕННЫЕ АНДУАЙЕ $I_1, I_2, I_3, \varphi_1, \varphi_2, \varphi_3$



$$\mathbf{K} = \int \mathbf{o} \times \dot{\mathbf{o}} \rho dx, \mathbf{o} = \Gamma(\mathbf{r} + \mathbf{u})$$

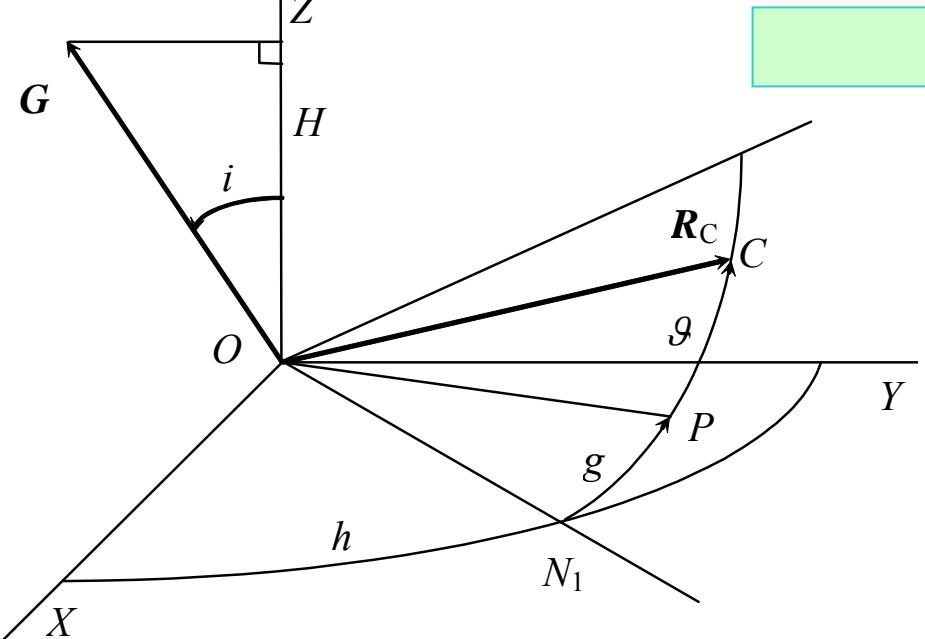
$$I_2 = |\mathbf{K}|, \Gamma^{-1}\mathbf{K} = (\sqrt{I_2^2 - I_1^2} \sin \varphi_1, \sqrt{I_2^2 - I_1^2} \cos \varphi_1, I_1)$$

$$\cos \delta_1 = \frac{I_3}{I_2}, \cos \delta_2 = \frac{I_1}{I_2}$$

$$\Gamma = \Gamma_3(\varphi_3)\Gamma_1(\delta_1)\Gamma_3(\varphi_2)\Gamma_1(\delta_2)\Gamma_3(\varphi_1)$$

$$\Gamma_3(\varphi_k) = \begin{pmatrix} \cos \varphi_k & -\sin \varphi_k & 0 \\ \sin \varphi_k & \cos \varphi_k & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}, \Gamma_1(\delta_j) = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & \cos \delta_j & -\sin \delta_j \\ 0 & \sin \delta_j & \cos \delta_j \end{pmatrix}, k=1,2,3, j=1,2.$$

ПЕРЕМЕННЫЕ ДЕЛОНЕ L, G, H, I, g, h



$$G = |\mathbf{G}|, L = \sqrt{\gamma m^2 a}, H = G \cos i$$

$$\frac{1}{2}m\dot{\mathbf{R}}^2 - \frac{\gamma m}{R} = -\frac{\gamma^2 m^3}{2L^2}, \mathbf{R} = \Gamma_3(h)\Gamma_1(i)\Gamma_3(g+\vartheta) \begin{pmatrix} R \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix}$$

$$R = \frac{G^2}{\gamma m^2(1+e \cos \vartheta)}$$

$$e = \sqrt{1 - \frac{G^2}{L^2}}, \cos w = \frac{e + \cos \vartheta}{1 + e \cos \vartheta}, l = w - e \sin w$$

ФУНКЦИОНАЛ РАУСА

$$\begin{aligned}
 \mathbf{R} = & \mathbf{R}[I_1, I_2, I_3, L, G, H, \varphi_1, \varphi_2, \varphi_3, l, g, h, \dot{\mathbf{u}}, \mathbf{u}] = \\
 & = -\frac{\gamma^2 m^3}{2L^2} + \frac{I_2^2}{2A} - \frac{1}{A}(\mathbf{k}, \int_V \mathbf{r} \times \dot{\mathbf{u}} \rho dx) - \frac{1}{2A^2}(J_1[\mathbf{u}]\mathbf{k}, \mathbf{k}) + \\
 & + \frac{\gamma}{R^3} \int_V [(\mathbf{r}, \mathbf{u}) - 3(\Gamma^{-1}\mathbf{R}_0, \mathbf{r})(\Gamma^{-1}\mathbf{R}_0, \mathbf{u})] \rho dx + \mathbf{E}[\mathbf{u}] + \mathbf{R}^{**}, \tag{6}
 \end{aligned}$$

$$J_1[\mathbf{u}]\mathbf{k} = \int_V (\mathbf{r} \times [\mathbf{k} \times \mathbf{u}] + \mathbf{u} \times [\mathbf{k} \times \mathbf{r}]) \rho dx, \quad \mathbf{k} = \Gamma^{-1}\mathbf{K}$$

$$\Gamma^{-1}\mathbf{R}_0 = \Gamma_3(-\varphi_1)\Gamma_1(-\delta_2)\Gamma_3(-\varphi_2)\Gamma_1(-\delta_1)\Gamma_3(h-\varphi_3)\Gamma_1(i)\Gamma_3(g+\vartheta) \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix}$$

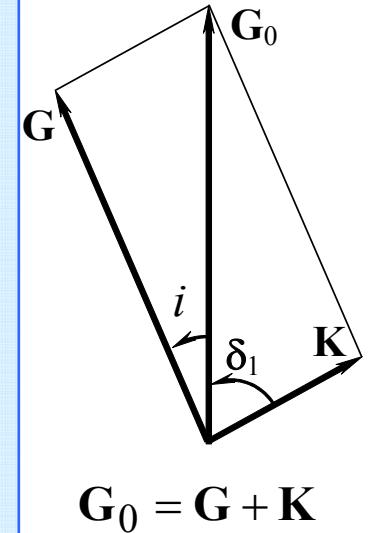
Уравнения движения:

$$\begin{aligned}
 \dot{I}_k &= -\frac{\partial \mathbf{R}}{\partial \varphi_k}, \quad \dot{L} = -\frac{\partial \mathbf{R}}{\partial l}, \quad \dot{G} = -\frac{\partial \mathbf{R}}{\partial g}, \quad \dot{H} = -\frac{\partial \mathbf{R}}{\partial h}, \\
 \dot{\varphi}_k &= \frac{\partial \mathbf{R}}{\partial I_k}, \quad \dot{l} = \frac{\partial \mathbf{R}}{\partial L}, \quad \dot{g} = \frac{\partial \mathbf{R}}{\partial G}, \quad \dot{h} = \frac{\partial \mathbf{R}}{\partial H}, \quad k = 1, 2, 3 \tag{7}
 \end{aligned}$$

$$\left(-\frac{d}{dt} \nabla_{\dot{\mathbf{u}}} \mathbf{R} + \nabla_{\mathbf{u}} \mathbf{R} + \nabla_{\dot{\mathbf{u}}} \mathbf{D} + \mathbf{J}_1, \delta \mathbf{u} \right)_V + \int_V (\mathbf{J}_2, \text{rot} \delta \mathbf{u}) dx = 0, \quad \forall \delta \mathbf{u} \in (W_2^1(V))^3 \tag{8}$$

ЭВОЛЮЦИОННЫЕ УРАВНЕНИЯ ДВИЖЕНИЯ

$$\begin{aligned}
 \dot{I}_1 &= -\Delta\omega_4^4(1-e^2)^{-9/2} \cos\delta_2 \left\{ \frac{1+z^2}{2} F_1(e)\omega_2 - zF_2(e)\omega_4(1-e^2)^{-3/2} \right\} \\
 \dot{I}_2 &= -\Delta\omega_4^4(1-e^2)^{-9/2} \left\{ \frac{1+z^2}{2} F_1(e)\omega_2 - zF_2(e)\omega_4(1-e^2)^{-3/2} \right\} \\
 \dot{I}_3 &= -\Delta\omega_4^4(1-e^2)^{-9/2} \left\{ \frac{1}{2}(z\cos i + \cos\delta_1)F_1(e)\omega_2 - \cos i F_2(e)\omega_4(1-e^2)^{-3/2} \right\} \\
 \dot{L} &= \Delta\omega_4^4(1-e^2)^{-6} \left\{ zF_2(e)\omega_2 - F_3(e)\omega_4(1-e^2)^{-3/2} \right\} \\
 \dot{G} &= \Delta\omega_4^4(1-e^2)^{-9/2} \left\{ zF_1(e)\omega_2 - F_2(e)\omega_4(1-e^2)^{-3/2} \right\} \\
 \dot{H} &= -\dot{I}_3
 \end{aligned} \tag{9}$$



$$\Delta = 18\varepsilon\chi\rho^2 D_2, D_2 = \frac{4\pi r_0^7(1+\nu)(9\nu+13)}{105(5\nu+7)}, \omega_4 = \frac{\gamma^2 m^3}{L^3}, \omega_2 = \frac{I_2}{A}, \cos\delta_1 = \frac{I_3}{I_2}, \cos\delta_2 = \frac{I_1}{I_2}$$

$$\cos i = H/G, \quad z = \cos(\delta_1 + i) = \frac{G_0^2 - G^2 - I_2^2}{2I_2G}, \quad e^2 = 1 - G^2/L^2$$

$$F_1(e) = 1 + 3e^2 + \frac{3}{8}e^4, \quad F_2(e) = 1 + \frac{15}{2}e^2 + \frac{45}{8}e^4 + \frac{5}{16}e^6, \quad F_3(e) = 1 + \frac{31}{2}e^2 + \frac{255}{8}e^4 + \frac{185}{16}e^6 + \frac{25}{64}e^8$$

$$\frac{I_1(t)}{I_2(t)} = \frac{I_1(0)}{I_2(0)}, \quad I_3 + H = G_0, \quad G \sin i = I_2 \sin \delta_1 \tag{10}$$

Стационарное решение: $e = 0, i = 0, \delta_1 = 0, \omega_2 = \omega_4$

$$1) \quad G_0 < \frac{4}{3} \sqrt[4]{3A\gamma^2 m^3}$$

*нет стационарных
решений*

$$2) \quad G_0 = \frac{4}{3} \sqrt[4]{3A\gamma^2 m^3}$$

*одно стационарное
решение ($R_* = \sqrt{1,2}r_0$)*

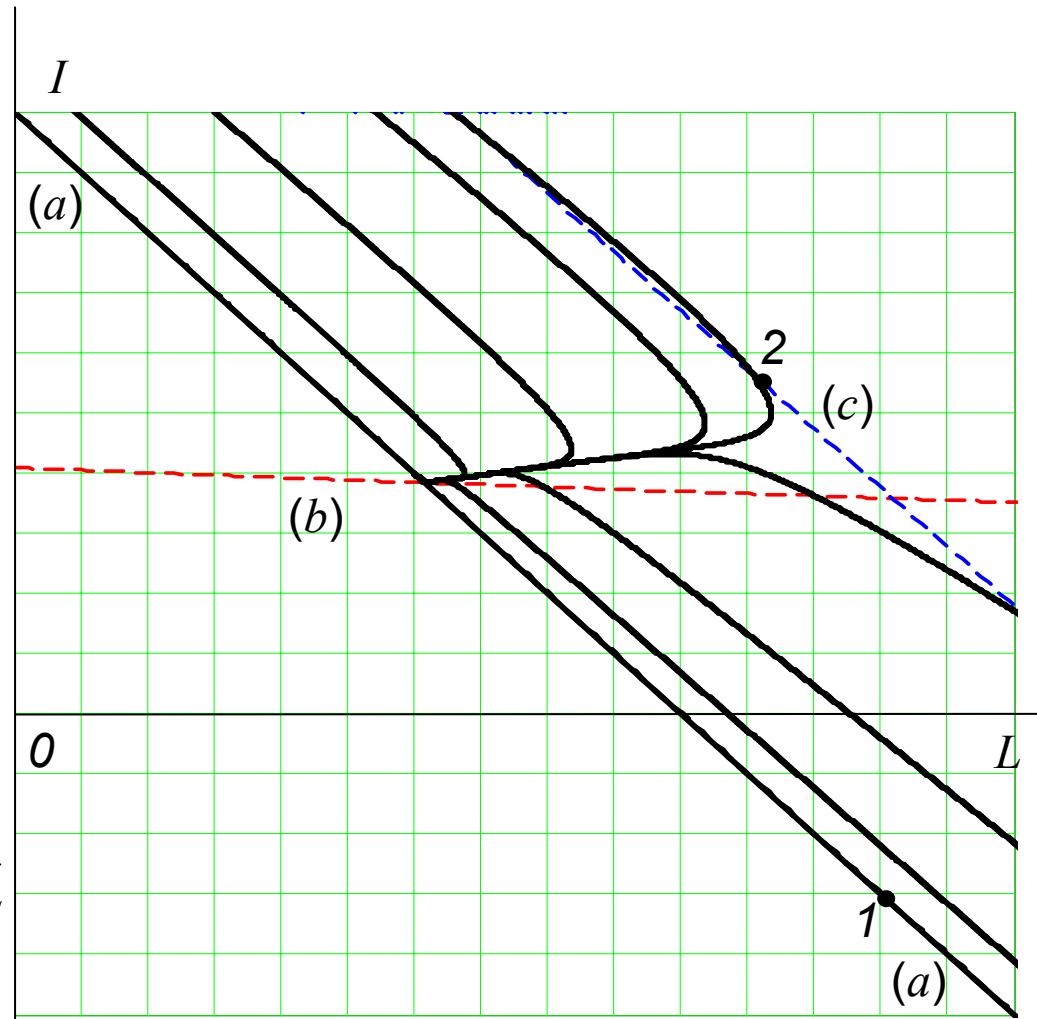
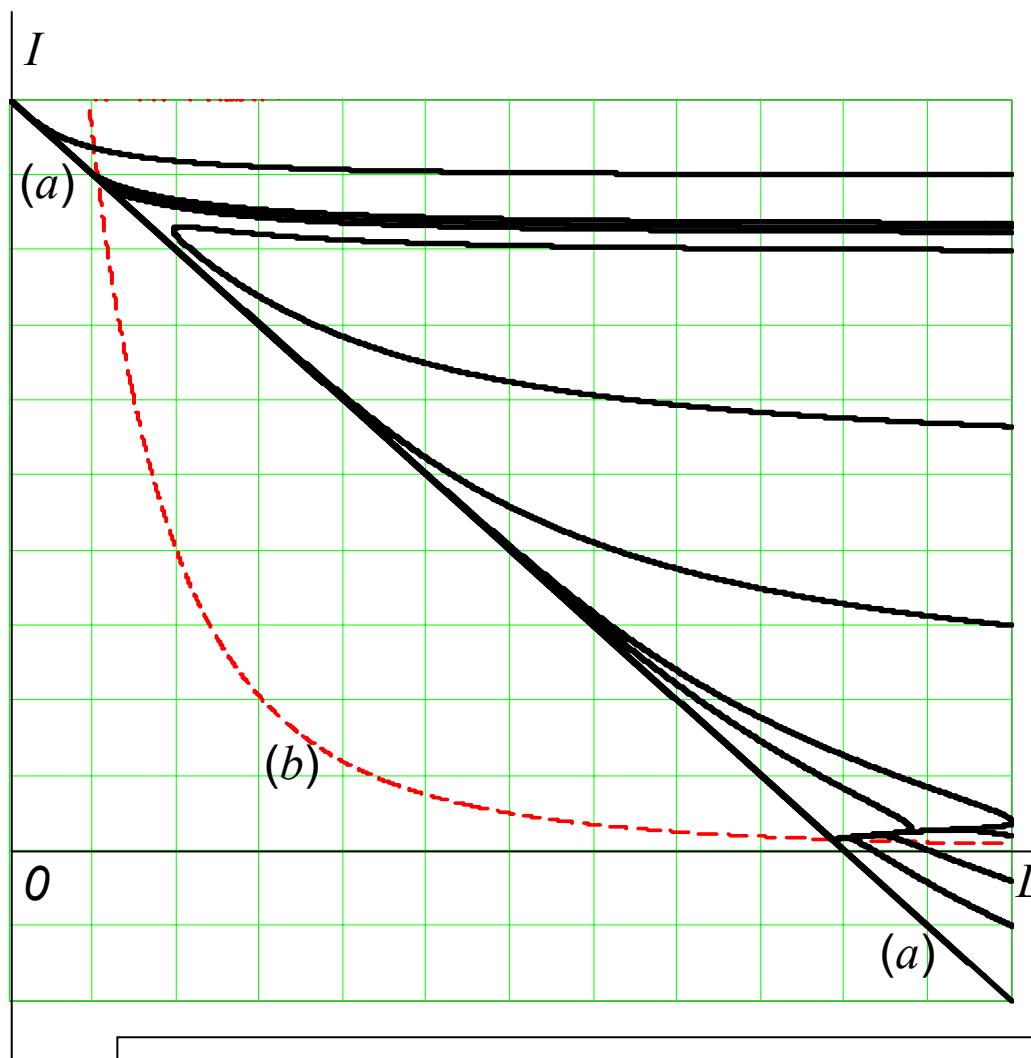
$$3) \quad G_0 > \frac{4}{3} \sqrt[4]{3A\gamma^2 m^3}$$

*два стационарных
решения ($R_1 < R_* < R_2$)*

$$\frac{di}{dt} = -\frac{\Delta}{2G} \omega_4^4 (1-e^2)^{-9/2} F_1(e) \omega_2 \sin(\delta_1 + i)$$

$$\dot{\delta}_1 = \frac{\Delta \omega_4^4 \sin(\delta_1 + i)}{I_2 (1-e^2)^6} \left\{ \frac{z}{2} \omega_2 (1-e^2)^{3/2} F_1(e) - \omega_4 F_2(e) \right\}$$

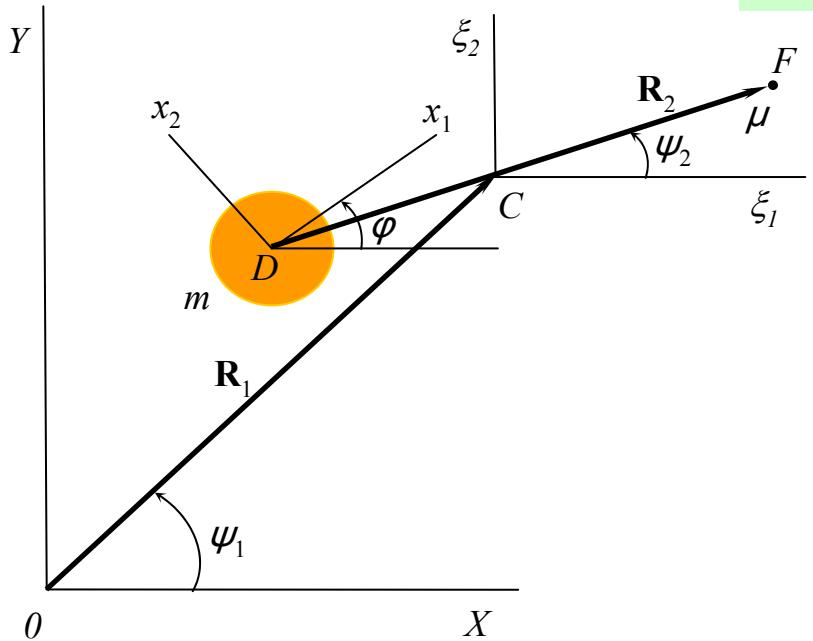
$$\dot{e} = -\frac{\Delta e \omega_4^4}{G (1-e^2)^6} \left\{ 9 \left(1 + \frac{15e^2}{4} + \frac{15e^4}{8} + \frac{5e^6}{64} \right) \omega_4 - \frac{11}{2} \left(1 + \frac{3e^2}{2} + \frac{e^4}{8} \right) (1-e^2)^{3/2} z \omega_2 \right\}$$



$$I + G = G_0 \quad (a): I = G_0 - L \quad (e = 0)$$

$$(b): I = \frac{A \gamma^2 m^3}{L^3} \quad (\omega_2 = \omega_4) \quad (c): I = G_0 - \sqrt{0,9559} L \quad (e = 0.21)$$

ЭВОЛЮЦИЯ ДВИЖЕНИЯ ДВОЙНОЙ ПЛАНЕТЫ



$$R_2 \ll R_1$$

$$\mu \ll m \ll 1$$

$$T = \frac{1}{2}(m + \mu)\dot{\mathbf{R}}_1^2 + \frac{1}{2}m_r\dot{\mathbf{R}}_2^2 + \\ + \frac{1}{2}\int_{\Omega} \{[\mathbf{\hat{n}} \times (\mathbf{r} + \mathbf{u})]^2 + 2(\mathbf{\hat{n}} \times (\mathbf{r} + \mathbf{u}), \dot{\mathbf{u}}) + \dot{\mathbf{u}}^2\} \rho dx$$

$$m_r = \frac{\mu m}{m + \mu}, \quad \mathbf{\hat{n}} = \dot{\phi} \mathbf{e}_3, \quad \mathbf{e}_3 = (0, 0, 1)$$

$$\Pi = -\frac{f\mu}{\sqrt{(\mathbf{R}_1 + m(m + \mu)^{-1}\mathbf{R}_2)^2}} - \int_{\Omega} \frac{f\rho dx}{\sqrt{(\mathbf{R}_1 - \mu(m + \mu)^{-1}\mathbf{R}_2 + \Gamma(\mathbf{r} + \mathbf{u}))^2}} - \\ - \int_{\Omega} \frac{\mu f\rho dx}{\sqrt{(-\mathbf{R}_2 + \Gamma(\mathbf{r} + \mathbf{u}))^2}} + \mathbf{E}[\mathbf{u}], \quad \mathbf{D}[\dot{\mathbf{u}}] = \chi \mathbf{E}[\dot{\mathbf{u}}]$$

Эволюционная система уравнений движения:

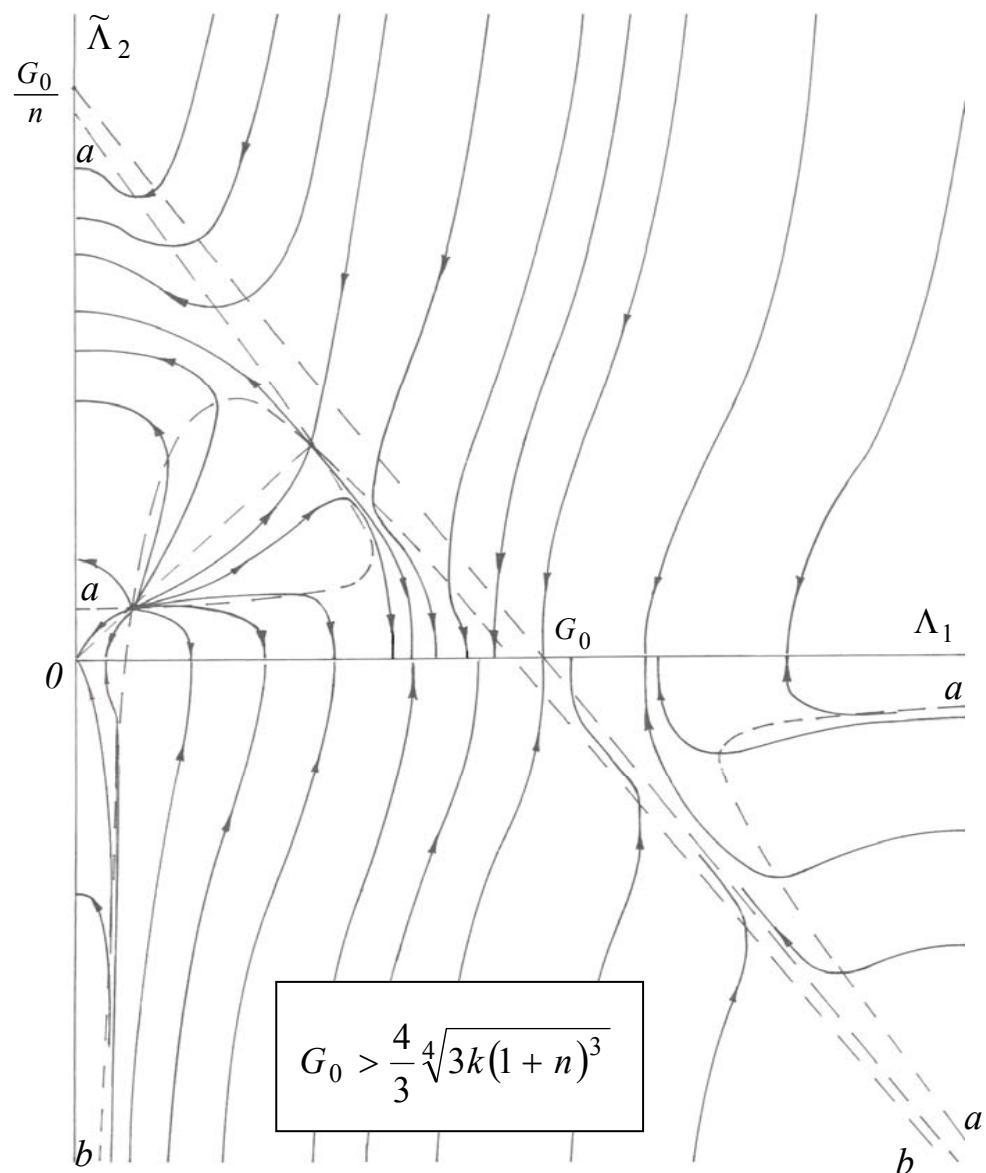
$$\begin{aligned}
 \dot{\Lambda}_1 &= -18\varepsilon\chi\rho^2 D_2 \omega_1^4 (\omega_1 - \omega_3) \\
 \dot{\Lambda}_2 &= -18\varepsilon\chi\rho^2 D_2 \frac{\mu^2 \omega_2^4}{(m + \mu)^2} (\omega_2 - \omega_3) \\
 \dot{I} &= -\dot{\Lambda}_1 - \dot{\Lambda}_2
 \end{aligned} \tag{11}$$

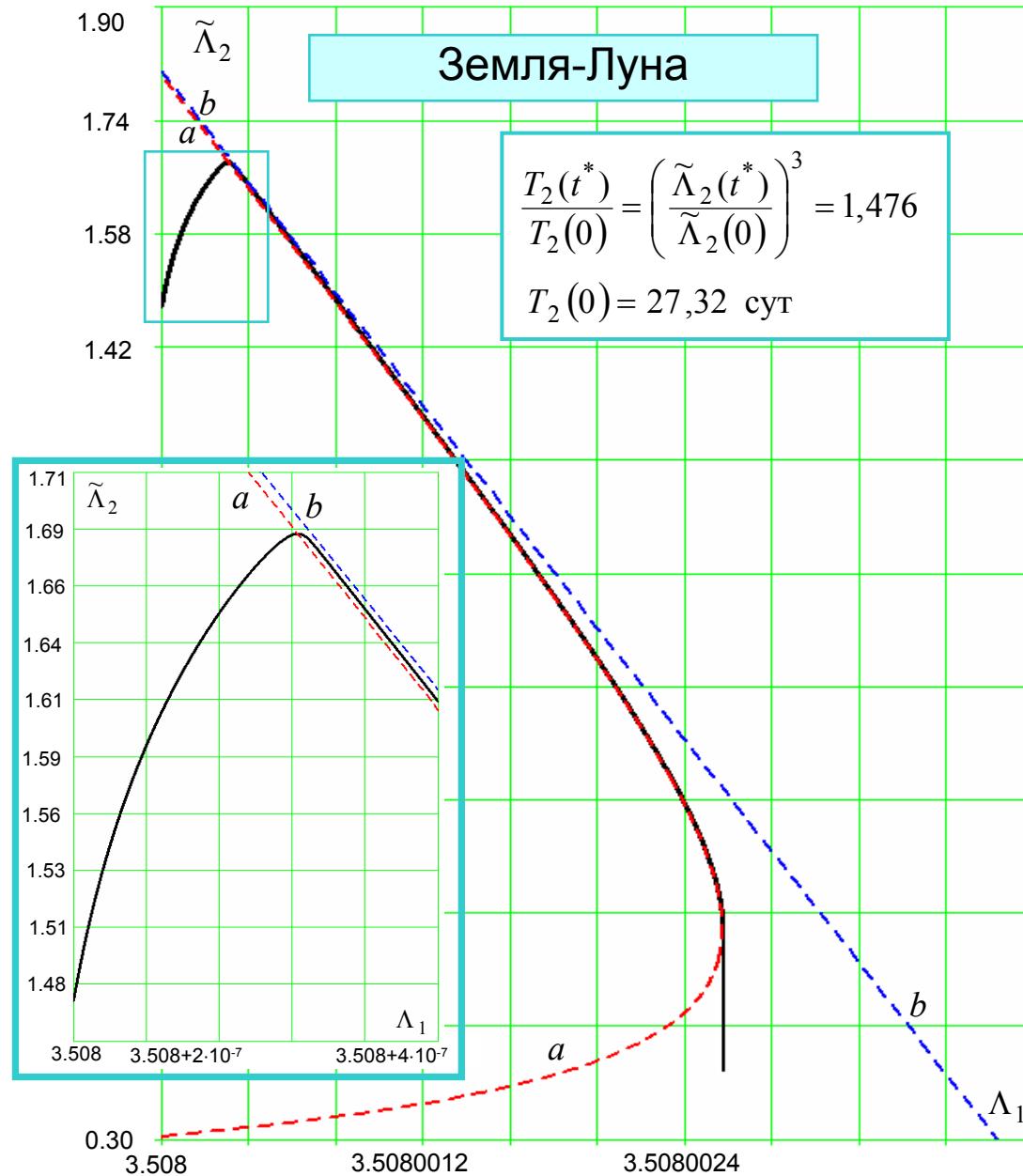
$$\begin{aligned}
 \dot{\Lambda}_1 &= -\frac{\Delta}{\Lambda_1^{12}} \left[\frac{k}{\Lambda_1^3} - G_0 + \Lambda_1 + n\tilde{\Lambda}_2 \right] \\
 \dot{\tilde{\Lambda}}_2 &= -\frac{\mathbf{j}\Delta}{\tilde{\Lambda}_2^{12}} \left[\frac{k}{\tilde{\Lambda}_2^3} - G_0 + \Lambda_1 + n\tilde{\Lambda}_2 \right]
 \end{aligned} \tag{12}$$

$$\begin{aligned}
 R_1 &= \frac{\Lambda_1^2}{f(m + \mu)^2}, \quad R_2 = \frac{\Lambda_2^2}{f_0 m_r^2}, \quad f_0 = f(m + \mu) \\
 \omega_1 &= \frac{f^2(m + \mu)^3}{\Lambda_1^3}, \quad \omega_2 = \frac{f_0^2 m_r^3}{\Lambda_2^3}, \quad \omega_3 = \frac{I}{A}
 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
 \Delta &= 18\varepsilon\chi\rho^2 D_2 f^8 (m + \mu)^{12} A^{-1} \\
 \tilde{\Lambda}_2 &= \frac{(m + \mu)^{4/3}}{\mu m} \Lambda_2, \quad R_2 = \frac{\tilde{\Lambda}_2^2}{f(m + \mu)^{5/3}} \\
 \mathbf{j} &= \frac{\mu}{m(m + \mu)^{2/3}}, \quad n = \frac{\mu m}{(m + \mu)^{4/3}},
 \end{aligned}$$

$$k = A f^2 (m + \mu)^3$$





Деформации вязкоупругой планеты, вызываемые полем гравитационных сил и сил инерции

$$\mathbf{u} = \varepsilon \mathbf{u}_1 = \varepsilon (\mathbf{u}_{10} + \mathbf{u}_{11} + \mathbf{u}_{120} - \chi \dot{\mathbf{u}}_{120} + \mathbf{u}_{130} - \chi \dot{\mathbf{u}}_{130})$$

$$\mathbf{u}_{10} = \frac{2}{3} \rho \omega^2 [d_1 r^2 + d_2 r_0^2] \mathbf{r}$$

$$\mathbf{u}_{11} = \rho \left\{ a_1 \left[\frac{1}{6} \omega^2 r^2 - \frac{1}{2} (\mathbf{\hat{r}}, \mathbf{r})^2 \right] \mathbf{r} + (a_2 r^2 + a_3 r_0^2) \left[\frac{1}{3} \omega^2 \mathbf{r} - (\mathbf{\hat{r}}, \mathbf{r}) \mathbf{\hat{r}} \right] \right\}$$

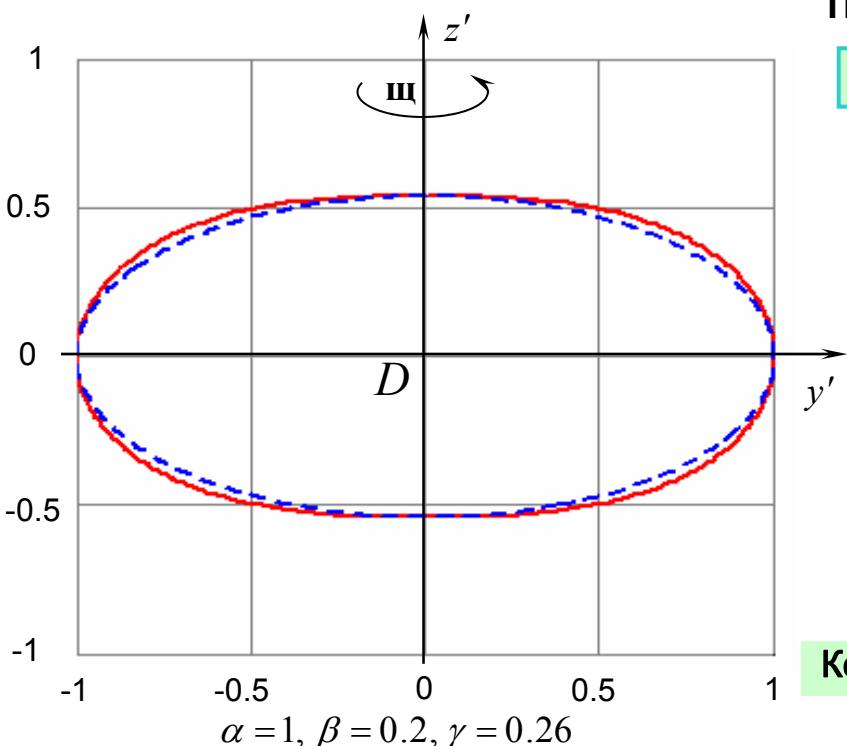
$$\mathbf{u}_{120} = -\frac{3 \rho f m_2}{R_2^3} \left\{ a_1 \left[\frac{1}{6} r^2 - \frac{1}{2} (\mathbf{o}_2, \mathbf{r})^2 \right] \mathbf{r} + (a_2 r^2 + a_3 r_0^2) \left[\frac{1}{3} \mathbf{r} - (\mathbf{o}_2, \mathbf{r}) \mathbf{o}_2 \right] \right\}$$

$$\mathbf{u}_{130} = -\frac{3 \rho f m_3}{Q_1^3} \left\{ a_1 \left[\frac{1}{6} r^2 - \frac{1}{2} (\mathbf{o}_1, \mathbf{r})^2 \right] \mathbf{r} + (a_2 r^2 + a_3 r_0^2) \left[\frac{1}{3} \mathbf{r} - (\mathbf{o}_1, \mathbf{r}) \mathbf{o}_1 \right] \right\}$$

$$\mathbf{o}_1 = \Gamma^{-1} \mathbf{Q}_1 / Q_1, \quad \mathbf{o}_2 = \Gamma^{-1} \mathbf{R}_2 / R_2, \quad \mathbf{Q}_1 = \mathbf{O} \mathbf{D}, \quad \mathbf{R}_2 = \mathbf{D} \mathbf{F}$$

$$a_j = a_j(\nu), \quad d_i = d_i(\nu), \quad j = 1, 2, 3, i = 1, 2$$

О ПОСТУПАТЕЛЬНО-ВРАЩАТЕЛЬНОМ ДВИЖЕНИИ ВЯЗКОУПРУГОЙ ПЛАНЕТЫ В ГРАВИТАЦИОННОМ ПОЛЕ ПРИТЯГИВАЮЩЕГО ЦЕНТРА И СПУТНИКА



Уравнение поверхности вращающейся планеты:

$$\mathbf{S}_\omega = r_0 \mathbf{e}_r + \varepsilon \mathbf{u}_{10}(r_0 \mathbf{e}_r, t) + \varepsilon \mathbf{u}_{11}(r_0 \mathbf{e}_r, t)$$

$$\mathbf{S}_\omega = \alpha \mathbf{e}_r - \beta (\mathbf{e}_\omega, \mathbf{e}_r)^2 \mathbf{e}_r - \gamma (\mathbf{e}_\omega, \mathbf{e}_r) \mathbf{e}_\omega$$

$$\alpha = (1 + \Delta_1 k_1) r_0, \beta = \Delta_1 k_2 r_0, \gamma = \Delta_1 k_3 r_0, \Delta_1 = \varepsilon \rho \omega^2 r_0^2,$$

$$k_1 = \frac{8 - \nu - 5\nu^2}{5(5\nu + 7)}, k_2 = \frac{1 + \nu}{5\nu + 7}, k_3 = \frac{(1 + \nu)^2}{5\nu + 7} \quad (\alpha \gg \gamma > \beta)$$

$$y' = \alpha \sin \theta - \beta \sin \theta \cos^2 \theta, \quad z' = \alpha \cos \theta - \beta \cos^3 \theta - \gamma \cos \theta \\ 0 \leq \theta \leq 2\pi$$

Коэффициент сжатия:

$$\kappa = \frac{r_{\max} - r_{\min}}{r_{cp}} = \frac{3m\omega^2(1+\nu)(2+\nu)}{4\pi E(5\nu+7)r_{cp}}$$

$$r_{\max} = (1 + \varepsilon \rho \omega^2 r_0^2 k_1) r_0, \quad r_{\min} = r_{\max} - \varepsilon \rho \omega^2 r_0^3 (k_2 + k_3)$$

$$r_{\max} = 6378160 \text{ м}, \quad r_{\min} = 6356775 \text{ м}, \quad \kappa = 1/298.25$$

$$\rho = 3m/4\pi r_0^3, \quad \omega = 7.292 \cdot 10^{-5} \text{ с}^{-1}, \quad m = 5.976 \cdot 10^{24} \text{ кг}$$

$$f = 6.67 \cdot 10^{-11} \text{ м}^3/\text{кг} \cdot \text{с}^2, \quad R_2 = 3.844 \cdot 10^8 \text{ м}, \quad Q_1 = 149,6 \cdot 10^9 \text{ м}$$

$$|\varepsilon \mathbf{u}_{120}|_{\max} = \frac{3fmm_2}{2\pi ER_2^3} \frac{(1+\nu)(2+\nu)}{(5\nu+7)}$$

$$\frac{|\varepsilon \mathbf{u}_{120}|_{\max}}{|\varepsilon \mathbf{u}_{130}|_{\max}} = \frac{m_2 Q_1^3}{m_3 R_2^3} \approx 2.193$$

ν	$E (H/m^2)$	$ \varepsilon \mathbf{u}_{120} _{\max} (m)$
0,2	$1,17 \cdot 10^{11}$	0,699
0,25	$1,21 \cdot 10^{11}$	0,697
0,3	$1,25 \cdot 10^{11}$	0,694

ПУБЛИКАЦИИ ПО ДОКЛАДУ

- 1) **Шатина А.В.** Эволюция движения вязкоупругого шара в центральном ньютоновском поле сил // Космические исследования, 2001, т.39, №3, с.303-315.
- 2) **Вильке В.Г., Шатина А.В.** Эволюция движения двойной планеты // Космические исследования, 2001, т.39, №3, с. 316-323.
- 3) **Вильке В.Г., Шатина А.В.** О поступательно-вращательном движении вязкоупругого шара в гравитационном поле притягивающего центра и спутника // Космические исследования, 2004, т. 42, №1, с 95-106.

