

№1

По всей видимости, разовый угол ~~некоторой~~^{задаёт} фазу во времени астероида вокруг своей оси, а не φ в приведенном выражении в сочетании с коэффициентом "небольшой" (т.е. не так, где которого $f = \cos^2 \frac{\varphi}{2}$).

1) Случай равномерного вращения: $\varphi = \omega t$ ($\text{mod } 360^\circ$)

Общий случай: $\dot{\varphi} = \omega(t)$.

2) В первом приближении, разумеется, $\omega(t)$ есть лин. функция от t , т.е. $\omega_0 + \dot{\omega}t$.

$$\text{Тогда } \varphi = \int_0^t (\omega_0 + \dot{\omega}t) dt = \underbrace{\omega_0 t}_{\text{модель равномерного вращ.}} + \underbrace{\dot{\omega}t^2/2}_{\text{поправка}}$$

Данной фиг ($\dot{\omega}t^2/2$) поправка может иметь не только в случае действительной линейной зависимости $\omega(t)$, но и в случае, если на проявление её неприменимости дадут уйти значительно большее время, чем нам предложено. Поэтому стоит опасаться, что предложенная нам зависимость близка к параболической и, например, имеет ли мы возможность заметить, что это не так.

3) Установим, на 27.07.2001 поправка по определению её $= 0$.

Приведём далее синхронную зависимость поправки от t (значение $b_{\text{ном}}$ — снято с графика линейкой, 250° -линейка соответствует длине 6,9 см, т.е. $\sim 1,4$ см — на 50°). Поправку обозначим за $\Delta\varphi$.

год	$\Delta\varphi$, см	Зависимость величины $\Delta\varphi$
2001	0	зависит на ч.ли. $(\frac{t}{200})^2 \Rightarrow$
2002	4	\Rightarrow мы не можем отследить проявление линейности $\omega(t)$ на данной участке.
2003	16	
2004	36	
2005	64	

Большинство эксп. показ в данной области имеют склон $\Delta\varphi = 61$ см, однако, легко увидеть на графике, что положение точек от 2005 г. отличают по оси абсцисс на меньшее расстояние от 2004, чем 22 см, разделяющие 2001 и 2002, 2002 и 2003, 2003 и 2004. Следует сохранять равные временные промежутки, проводя ~~касат~~ к ~~поправку~~ ~~базисе~~ за $\Delta\varphi$ в окрестности значения на графике в его крайней правой т., удвоёной от т. "2001" на 4×22 см = 88 см или 1500 см. Тогда $\Delta\varphi = 64$ см.

$$\Delta\varphi^\circ = \Delta\varphi \cdot \frac{50^\circ}{14 \text{ см}} \approx \Delta\varphi(\text{см}) \cdot 3,5^\circ$$

$$4) \text{Последняя точка: } t = 1500 \text{ см}, \Delta\varphi = 229^\circ = \frac{\dot{\omega}}{2} t^2 \Rightarrow \frac{\dot{\omega}}{2} \approx \frac{230^\circ}{1500^2 \text{ см}^2} = \frac{23^\circ}{225 \cdot 1000 \text{ см}^2} \approx \frac{1}{10} \cdot \left(1 + \frac{1}{46}\right) \cdot 10^{-3} \text{ см}^{-2} \approx \frac{1}{50} \text{ см}^{-2}$$

$$\approx 1,02 \cdot 10^{-4} \text{ см}^{-2} \approx 1,0 \cdot 10^{-4} \% \text{ см}^{-2}$$

№ 1 (предложение)

Инак, вид зависимости - квадратичный (на том участке, который нам предложен). Реальная зависимость $\omega(t)$ явно не является линейно возрастающей, т.к. тем механика способна обеспечить астероиду $\omega \rightarrow \infty$. Следовательно, предложенный нами вид является лишь приближением. Однако, характерное время (время замедления, ~~или~~ $\omega_{\text{крит}}$ периода (если $\omega(t)$ -периодическая) и т.п.) \gg ~~временем~~ времени Чел., т.е. того временного промежутка, который был предложен нами.

$\varphi = \omega_0 t + \frac{\dot{\omega}}{2} t^2$, где $\frac{\dot{\omega}}{2} = 1.0 \cdot 10^{-2} \text{ %/см}^2$ на перег 2001-2005 гг и ω_0 - угловая скорость вращения астероида на 27.07.2001.

встречения астероида на 27.07.2001.
— сейчас часы не видятся возможными, т.к.

Нашему ω_0 из данной зависимости не相符им.
 $\forall \omega_0 \rightarrow (\omega_0 t + \frac{\omega_0^2 f^2}{2}) - \omega_0 t$, т.е. поправка, имеем вид, совпадающий с предположением.

Для начала, рассмотрим ~~наиболее вероятную~~ ситуацию, в которой астериот может считать орбиту замкнутой механической системой.

В таком случае ЗСМИ $\Rightarrow I\omega = \text{const} \Rightarrow I\omega + I\dot{\omega} = 0 \Rightarrow \frac{\dot{I}}{I} = -\frac{\dot{\omega}}{\omega}$, т.е. при $\omega \uparrow$ происходит $I \downarrow$. При сохранении массы такое возможно только при уменьшении характерических размеров или перераспределении массости к центру. Из приведенных в главу вариантов: астероид удлиняется от O , сжимается и удлиняется, но тогда перед наблюдением \leftarrow Тор (тогда не было видно ~~чужих~~ ^{чужих} измечений $\omega(t)$), а на больших расстояниях изменение температуры от расстояния до $O \rightarrow 0$. Вариант с переходом антаресера из газодр. состояния в твёрдое откладем потому же и потому, как у астероидов не делают этого пока.

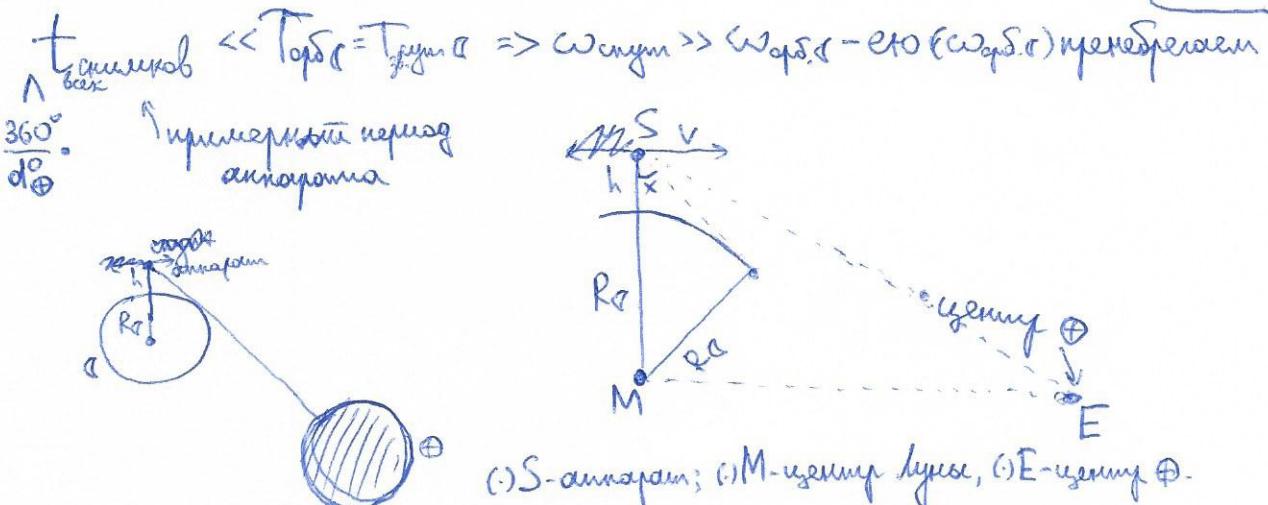
как у астероидов не делают этого.
 Модели без сопротивления МИ (астероид - открытая система):
 1) Падение в-ва на поверхность не председит, т.к. это либо прямой падающий процесс, либо при ударе разбивается на куски, так и опять при \vec{F} (столкновение в зонах повышенной конц. астероидов), либо процесс с удалением к-ва материала и заменой $\delta\sigma < 0$ (например сходжение осколков на поверхность планеты и массивного ядра после столкновения астероидов).
 2) В-во с $T_{\text{спл}} < T_{\text{раб}}$ на околосолнечный астероид с $T_{\text{спл}} < T_{\text{раб}}$ -

2) Примитивное вращение, скорее всего, о на околосолнечной астероид с Тун = Торб -
большое ускорением астероид к синхронизованному соотн. с Тун = Торб. Это движение
недостаточно ясно, для которого необходимо иметь постоянную на длительное
время какую-либо ω . Этот вариант имеет опасность сразу после вспышки быть
поглощенным астероидом, то есть он кончается вполне разумным).
 (запись 2010 г. «а»)

P.S. Все модели в разных мерах включают нечто в пылью. (Кроме
одного изображения астероида, показанного).

таких же величин - процесс оси асимметрии тяговитой формы, определяется величиной изменения I и, следовательно, при $\dot{J} = \text{const}$ - угловой скорости. Чем I больше, тем \dot{J} больше.

№2



$x = \text{const}$ (угол между направлением в полдень и горизонтом), т.к. $h = \text{const}$ независимо.

Судя по практическим определениям между горизонталью и смежением \oplus имеем линейного результата при замене горизонтальной, делаем вывод, что $\angle \text{SME}$ (скорее, линия постоянной MSE и направление \oplus) $\approx 180^\circ$ при любых исключительных аномалиях близости. Тогда $|\angle \text{MSE} - x| = |\angle \text{SME}| = \omega_{\text{гор. аппарата}}$.

П.т.е. скорость падения \oplus на горизонталь \oplus аппарата (ω_{\oplus}) $= \omega_{\text{гор. аппарата}}$

$$\omega_s = \omega_{\oplus} = \omega_{\text{верхнего края}} = \frac{h_{\text{верхний}} - h_{\text{нижний}}}{4 \cdot t_{\text{между сними}}} = \frac{18 \text{ м} - 4 \text{ м}}{4 \cdot 8 \text{ с}} / \frac{17 \text{ ми}}{d_{\oplus}} = 2^\circ \cdot \frac{14 \text{ ми}}{17 \text{ ми}} / (4 \cdot 8) \text{ с} =$$

$$= \frac{2^\circ}{17 \cdot 8 \text{ с} \cdot \frac{360^\circ}{1 \text{ радиан}}} \text{ (теперь в радианах)} = \frac{1 \text{ радиан}}{17 \cdot 64 \text{ с}} \approx \frac{1}{2,2 \cdot 10^3 \text{ с}} \approx 0,9 \cdot 10^{-3} \text{ с}^{-1}$$

$$\omega_s = 0,9 \cdot 10^{-3} \text{ с}^{-1} = \sqrt{\frac{GM_{\oplus}}{a_s^3}} \Rightarrow a_s^3 = \frac{GM_{\oplus}}{81} \cdot (1,5 \cdot 10^3 \text{ с})^2 = \frac{\frac{2}{3} \cdot 10^{-10} \cdot 8 \cdot 10^{24}}{81} \cdot \frac{2 \cdot 2 \cdot 10^5}{27} \text{ м}^3 =$$

$$= \frac{2^4}{27} \cdot 10^{(5+24-10)} \text{ м}^3 = \left(\frac{2}{3}\right)^3 \cdot 2 \cdot 10^{19} \text{ м}^3 = \left(\frac{2}{3} \cdot 10^6\right) \text{ м}^3 \cdot 20 =$$

$$\Rightarrow a_s \approx 2 \cdot 10^6 \text{ м} \cdot \left(1 - \frac{7}{81}\right) \approx 2 \cdot 10^6 \text{ м} - \frac{14}{81} \cdot 10^6 \text{ м} \approx 10^6 \text{ м} \cdot (2 - 0,17) = 1830 \text{ км}$$

$$R_{\oplus} = \frac{1}{4} R_{\oplus} = \frac{6400}{4} = 1600 \text{ км} \Rightarrow h = 230 \text{ км}$$

(Возьмем сейчас $R_{\oplus} \approx 1730$ км и $h = 100$ км, но на суть метода это не влияет. Угловистей ближних величин всегда была больше или неравенство. Возьмем h , полученную из приближенного выражения ($D_{\oplus} = \frac{1}{4} D_{\oplus}$), но и это в виду его отклонения от реальных значений.

Ответ: $2 \cdot 10^2$ км.

