

衛星の運動

1. 衛星の運動の計算式

慣性座標系から見た地球とその周囲を回転する衛星を図 1 に示す。衛星とは、自然の衛星である月と、人工衛星とを含むものとする。図 1 の O が地球、P が衛星、K が近日点、E が遠日点である。地球は厳密には回転楕円体であるが、完全な球である仮定する。その場合、地球はその中心に質量が集中した質点とみなすことができる。また、慣性座標系で考えるから、地球や衛星の自転は計算に影響しない。

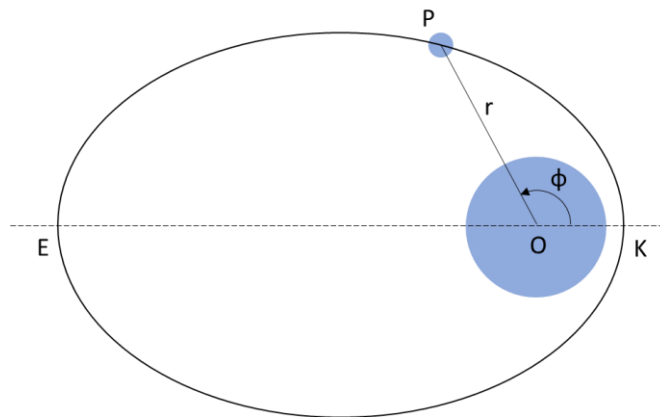


図 1 衛星の軌道

TB001「惑星の運動」に記した惑星軌道の計算式は、下表に示すように、惑星を衛星に、太陽を地球に置き換えると、衛星軌道の計算にもそのまま利用できる。以下の式(1)から式(9)までの導出は、TB001 を参照。

表 1 惑星と衛星の対応表

P	物体	惑星(planet)	衛星(satellite)
O	中心	太陽(Sun)	地球(Earth)
K	近点(pericenter, periapsis)	近日点(perihelion)	近地点(perigee)
E	遠点(apocenter, apoapsis)	遠日点(aphelion)	遠地点(apogee)

地球の中心を原点とする極座標(動径 r , 偏角 θ)において、衛星の軌道は、円錐曲線の式;

$$r = \frac{l}{1 + e \cos \phi}, \quad \phi = \theta + c' \quad (1)$$

で表される。ここに、記号 l は半直弦、 e は離心率、 ϕ は真近点離角、 c' は真近点離角の初期値である。半直弦 l は、長半径 a (楕円の長軸の $1/2$) と離心率 e を使って、

$$l = a(1 - e^2) \quad (2)$$

と表される。また、この半直弦 l は、定数 h (面積速度の 2 倍)、万有引力定数 G 、地球の質量 M を使って、

$$l = \frac{h^2}{GM} \quad (3)$$

とも表される。図 2 に示すように、初期条件における動径を r_0 、速度を v_0 、速度が動径となす角度を α 、真近点離角を c' とする。衛星が回る方向は反時計回り (偏角の正方向) とする。

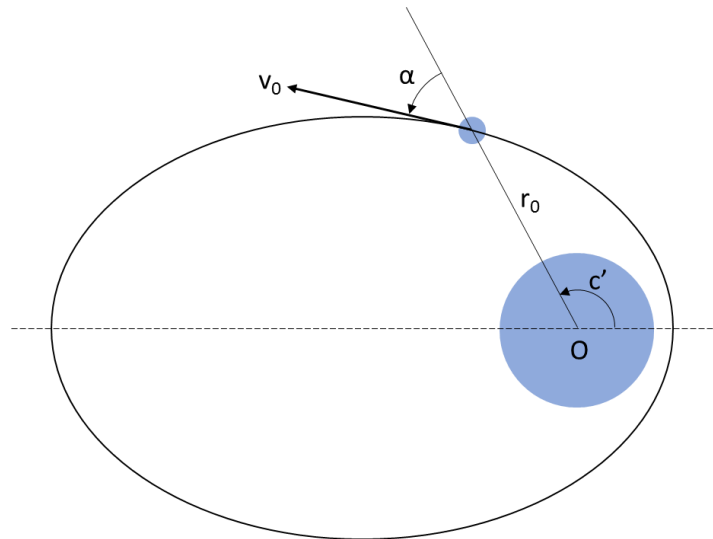


図 2 初期条件

式(3)の定数 h (面積速度の 2 倍) は、図 2 の初期条件を使って、

$$h = r_0 v_0 \sin \alpha \quad (4)$$

と表される。衛星の力学的エネルギー (運動エネルギーと位置エネルギーの和) の保存則は、

$$\frac{1}{2}mv^2 - \frac{GMm}{r} = E \quad (5)$$

と表される。ここに、記号 m は衛星の質量、 v は速度、 E は積分定数である。衛星が軌道を回る周期 T は、ケプラーの第3法則より、

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{a^3}{GM}} \quad (6)$$

と表される。衛星の速度 v は

$$v = \sqrt{GM \left(\frac{2}{r} - \frac{1}{a} \right)} \quad (7)$$

と表される。時刻 t と真近点離角 ϕ との関係は、離心近点離角 u をパラメータとして、

$$\begin{aligned} \frac{2\pi}{T} t &= u - e \sin u \\ \tan \frac{u}{2} &= \sqrt{\frac{1-e}{1+e}} \tan \frac{\phi}{2} \end{aligned} \quad (8)$$

と表される。ただし、衛星が近地点にあるときの時刻を $t=0$ とする。真近点離角 ϕ の初期値 c' (図2参照) は、

$$\begin{aligned} \frac{1}{r_0} - \frac{GM}{h^2} &= \frac{GM}{h^2} \sqrt{1 + \frac{2Eh^2}{mG^2M^2}} \cos c' \\ \frac{1}{2}mv_0^2 - \frac{GMm}{r_0} &= E \end{aligned} \quad (9)$$

から計算することができる。

2. 衛星の軌道

初期条件 (r_0, v_0) から、楕円軌道の長半径 a を求める。速度の式(7)より、

$$\begin{aligned}
v_0^2 &= GM \left(\frac{2}{r_0} - \frac{1}{a} \right) \\
\therefore \frac{2}{r_0} - \frac{1}{a} &= \frac{v_0^2}{GM} \\
\therefore \frac{1}{a} &= \frac{2}{r_0} - \frac{v_0^2}{GM} = \frac{2GM - r_0 v_0^2}{r_0 GM} \\
\therefore a &= \frac{r_0 GM}{2GM - r_0 v_0^2} = \frac{r_0}{2 - \frac{r_0 v_0^2}{GM}}
\end{aligned}$$

$$\therefore a = \frac{r_0}{2 - X}, \quad X = \frac{r_0 v_0^2}{GM} \quad (10)$$

となる。ここに、無次元数のパラメータ X は、下式に示すように、初期条件における衛星の運動エネルギーと位置エネルギーの比の2倍を意味する。

$$X = \frac{r_0 v_0^2}{GM} = \frac{v_0^2}{\frac{GM}{r_0}} = \frac{mv_0^2}{GMm} = 2 \times \frac{\frac{1}{2}mv_0^2}{GMm} \quad (11)$$

式(10)で長半径 $a > 0$ となる条件から、軌道が楕円となるのは、 $X < 2$ の場合であることがわかる。楕円軌道の離心率 e は、初期角度 α も使って、式(2)～式(4)および式(10)より、

$$\begin{aligned}
l &= a(1 - e^2) = \frac{h^2}{GM}, \quad h = r_0 v_0 \sin \alpha \\
\therefore a(1 - e^2) &= \frac{r_0^2 v_0^2 \sin^2 \alpha}{GM} = r_0 X \sin^2 \alpha \\
\therefore 1 - e^2 &= \frac{r_0 X \sin^2 \alpha}{a} \\
\therefore e^2 &= 1 - \frac{r_0 X \sin^2 \alpha}{a} = 1 - \frac{r_0 X \sin^2 \alpha}{\frac{r_0}{2 - X}} = 1 - X(2 - X) \sin^2 \alpha
\end{aligned}$$

$$\therefore e = \sqrt{1 - X(2 - X) \sin^2 \alpha} \quad (12)$$

となる。上式より、初期角度 $\alpha = \pi/2$ で、 $X = 1$ の場合、離心率 $e = 0$ となり、円軌道となることがわかる。

3. 宇宙速度

地球の半径を R とする。地球を回る円軌道 ($r = \text{const.}$) の中で最小の速度 v_1 は、式(7)に $r = a = R$ を代入して、

$$v_1 = \sqrt{\frac{GM}{R}} \quad (13)$$

となる。この速度 v_1 を第1宇宙速度と言う。初期位置が地球表面上 ($r_0 = R$) の場合、式(10)で導入したパラメータ X は、下式に示すように、初期速度 v_0 と第1宇宙速度 v_1 の二乗比でもある。

$$X = \frac{Rv_0^2}{GM} = \frac{v_0^2}{\frac{GM}{R}} = \frac{v_0^2}{v_1^2} = \left(\frac{v_0}{v_1}\right)^2$$

地球を回る軌道を脱出する速度 v_2 は、速度の式(7)に長半径 $a \rightarrow \infty$ を代入して、

$$v_2 = \sqrt{\frac{2GM}{R}} \quad (14)$$

となる。この速度 v_2 を第2宇宙速度と言う。

4. 遠地点の高度・距離・時間

遠地点における動径 r_a は、

$$r_a = a(1+e) \quad (15)$$

であるから、遠地点の高度（地球表面からの距離） H_a は、地球の半径 R を差し引いて、

$$H_a = a(1+e) - R \quad (16)$$

となる。真近点離角の初期値 c' をパラメータ X の関数として求める。まず、式(9)の右辺の $\sqrt{\quad}$ の中の式を計算すると、

$$\begin{aligned}
 1 + \frac{2Eh^2}{mG^2M^2} &= 1 + \frac{2\left(\frac{1}{2}mv_0^2 - \frac{GMm}{r_0}\right)h^2}{mG^2M^2} \\
 &= 1 + \left(\frac{mv_0^2}{mG^2M^2} - \frac{2GMm}{r_0mG^2M^2}\right)(r_0v_0 \sin \alpha)^2 \\
 &= 1 + \left(\frac{v_0^2 \cdot r_0^2 v_0^2}{G^2M^2} - \frac{2r_0^2 v_0^2}{r_0GM}\right) \sin^2 \alpha \\
 &= 1 + \left(\left(\frac{r_0 v_0^2}{GM}\right)^2 - 2 \cdot \frac{r_0 v_0^2}{GM}\right) \sin^2 \alpha \\
 &= 1 + (X^2 - 2X) \sin^2 \alpha \\
 &= 1 - X(2 - X) \sin^2 \alpha
 \end{aligned}$$

となる。また、式(9)の中の GM/h^2 の項は、

$$\frac{GM}{h^2} = \frac{GM}{r_0^2 v_0^2 \sin^2 \alpha} = \frac{1}{r_0 X \sin^2 \alpha}$$

となる。これらの式を使って、式(9)を $\cos c'$ について解くと、

$$\begin{aligned}
 \cos c' &= \frac{\frac{1}{r_0} - \frac{GM}{h^2}}{\frac{GM}{h^2} \sqrt{1 + \frac{2Eh^2}{mG^2M^2}}} = \frac{\frac{1}{r_0} - \frac{1}{r_0 X \sin^2 \alpha}}{\frac{1}{r_0 X \sin^2 \alpha} \sqrt{1 - X(2 - X) \sin^2 \alpha}} \\
 &= \frac{X \sin^2 \alpha - 1}{\sqrt{1 - X(2 - X) \sin^2 \alpha}}
 \end{aligned}$$

$$\therefore c' = \cos^{-1} \left(\frac{X \sin^2 \alpha - 1}{\sqrt{1 - X(2 - X) \sin^2 \alpha}} \right) \quad (17)$$

となる。初期値 c' の範囲は $0 \leq c' \leq \pi$ とする。上式において、初期角度 $\alpha = \pi/2$ かつ $X = 1$ の場合、右辺の括弧の中の分母と分子はともに 0 となり、初期値 c' は不定となる。円軌道の場合、動径の長さは一定で、近地点も遠地点もどことは特定できないからである。

上式の真近点離角の初期値 c' を使うと、初期位置から遠地点に達するまでの地球表面上の飛行距離 L_a は、

$$L_a = R(\pi - |c'|) \quad (18)$$

となる。初期条件の時刻 t_0 は、式(8)より、

$$\begin{aligned} \tan \frac{u_0}{2} &= \sqrt{\frac{1-e}{1+e}} \tan \frac{\phi_0}{2} \\ \frac{2\pi}{T} t_0 &= u_0 - e \sin u_0 \end{aligned} \quad (19)$$

から求めることができる。初期位置から遠地点に達するまでの飛行時間 T_a は、近地点から遠地点までの飛行時間 (= 半周期 $T/2$) から、近地点から初期位置までの飛行時間 $|t_0|$ を差し引いた時間であるから、

$$T_a = \frac{T}{2} - |t_0| \quad (20)$$

となる。

【計算例】

衛星軌道の計算例を以下に示す。以下の図の緑色の円は地球の外形であり、青色の点は衛星の軌道を示す。初期位置は、偏角 0 deg の地球表面上とする。軌道の青色の点と点との間の時間間隔は一定で、3分間である。万有引力定数 G と地球の質量 M の積 GM の値を $3.986 \times 10^{14} \text{ Nm}^2/\text{kg}$ 、地球の半径 R の値を 6371 km とした。ケプラーの方程式を解くには、Excel のソルバーを利用した。

図 3 に、初期角度 $\alpha = 90 \text{ deg}$ (地球表面の接線方向)、初期速度 v_0 が第 1 宇宙速度 v_1 (7.9 km/s) の場合の軌道を示す。軌道は、地球表面に沿った円軌道となる。周期 84 分で偏角 0 deg の初期位置に戻る。

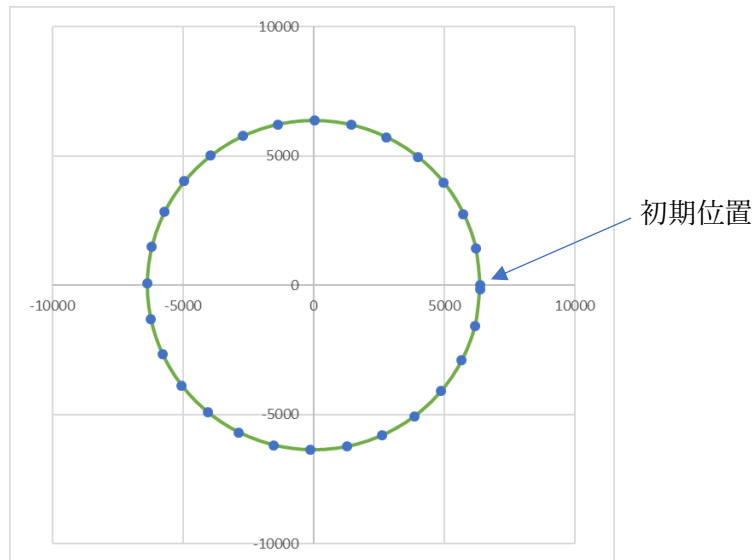


図3 円軌道 ($\alpha = 90 \text{ deg}$, $v_0 = v_1$)

図4および図5に、初期角度 $\alpha = 90 \text{ deg}$ (地球表面の接線方向)、初期速度 v_0 が第1宇宙速度 v_1 の1.1倍 (8.7 km/s) および1.2倍 (9.5 km/s) の場合の軌道を示す。地球の中心を焦点の一つとし、偏角 0 deg の初期位置を近地点、偏角 180 deg の位置を遠地点とする楕円軌道となる。周期120分および201分で、偏角 0 deg の初期位置 (近地点) に戻る。軌道の点の間隔の違いから、左側の遠地点付近で衛星の速度が遅くなることがわかる。

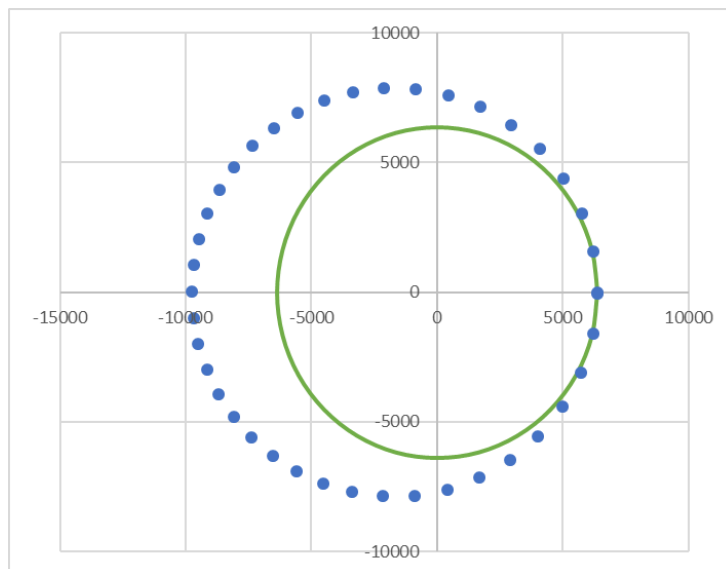


図4 楕円軌道 ($\alpha = 90 \text{ deg}$, $v_0 = 1.1 v_1$)

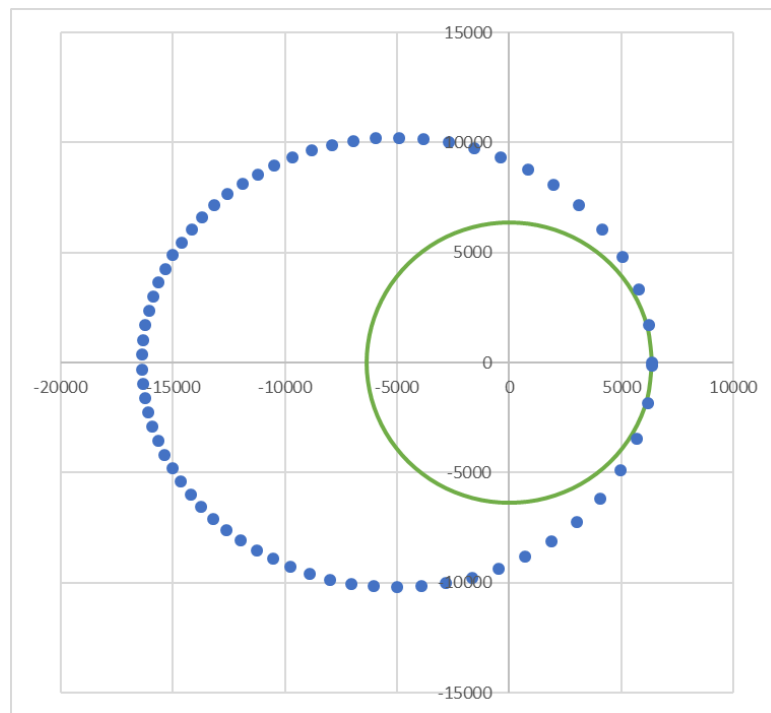


図5 楕円軌道 ($\alpha = 90 \text{ deg}$, $v_0 = 1.2v_1$)

図6に、初期角度 $\alpha = 45 \text{ deg}$ 、初期速度 v_0 が第1宇宙速度 v_1 (7.9 km/s) の場合の軌道を示す。地球の中心を焦点の一つとする楕円軌道であるが、地球を周回せずに帰還する。この場合の真近点離角の初期値 c' は、式(17)より、

$$\therefore c' = \cos^{-1} \left(\frac{1 \times \frac{1}{2} - 1}{\sqrt{1 - 1 \times (2 - 1) \times \frac{1}{2}}} \right) = \cos^{-1} \left(\frac{-\frac{1}{2}}{\sqrt{\frac{1}{2}}} \right) = \cos^{-1} \left(-\sqrt{\frac{1}{2}} \right) = \frac{3\pi}{4}$$

すなわち 135 deg となるから、近地点の偏角は -135 deg (図の左下方向)、遠地点の偏角は 45 deg (図の右上方向) である。楕円は長軸に対して線対称であるから、衛星は、偏角が $45 \times 2 = 90 \text{ deg}$ の地点 (地球を $1/4$ 周した地点) に 45 deg の角度で帰還する。その間の飛行時間は61分である。軌道の点の間隔の違いから、遠地点 (右上) 付近で衛星の速度が遅くなるのがわかる。

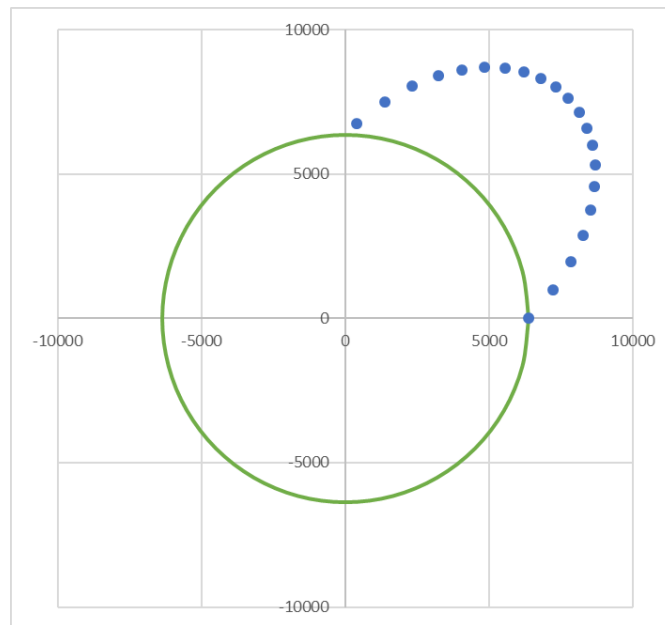


図6 楕円軌道 ($\alpha = 45 \text{ deg}$, $v_0 = v_1$)

図7および図8は、同じく初期角度 $\alpha = 45 \text{ deg}$ で、初期速度 v_0 が第1宇宙速度 v_1 の1.1倍および1.2倍の場合の軌道を示す。地球の中心を焦点の一つとする楕円軌道であるが、地球を周回せずに帰還する。飛行時間は98分および180分である。遠地点(右上)の偏角は 57 deg および 69 deg である。

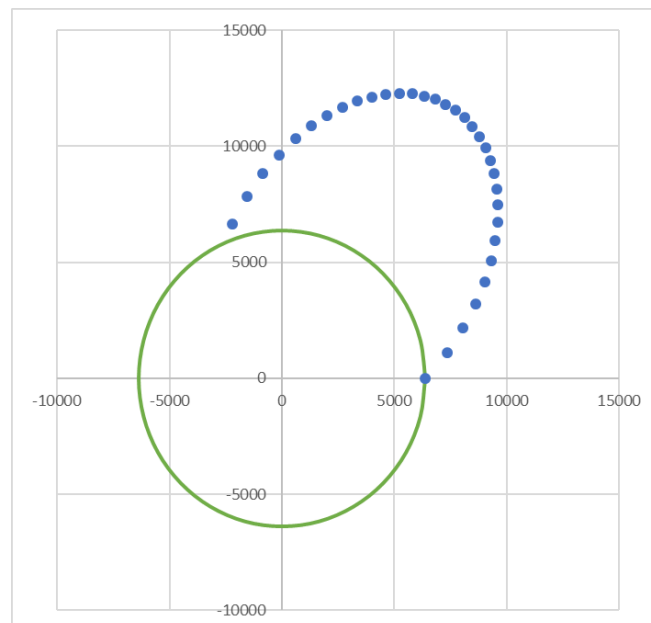


図7 楕円軌道 ($\alpha = 45 \text{ deg}$, $v_0 = 1.1 v_1$)

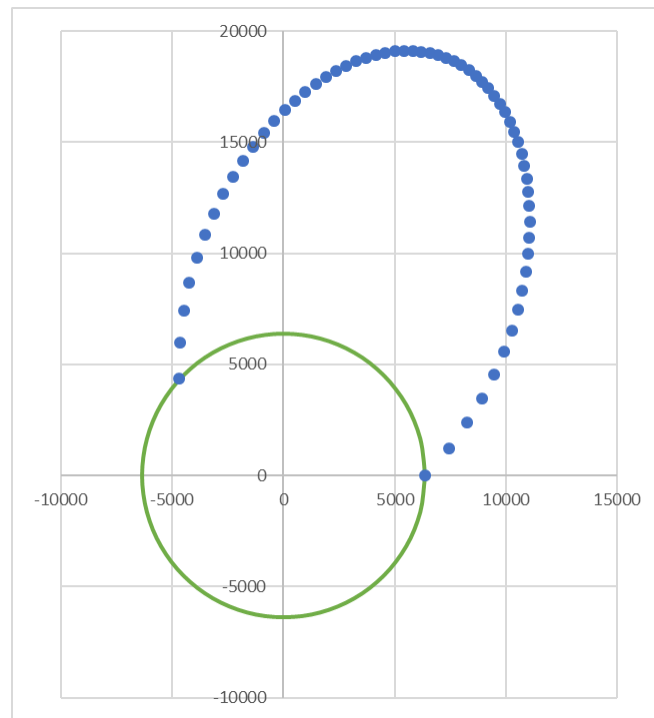


図8 楕円軌道 ($\alpha = 45 \text{ deg}$, $v_0 = 1.2 v_1$)

関連文書

守屋富次郎, 鷲津久一郎, 力学概論 改訂版, 培風館, 1968

原島鮮, 力学 三訂版, 裳華房, 1985

日本機械学会編, 機械工学便覧 改訂第5版, 1968