

伴随卫星伴随运动运动学分析

王志刚¹, 李卿¹, 陈士橹², 李人厚³

(1. 上海航天技术研究院 预先研究处, 上海 200233;

2. 西北工业大学 航天工程学院, 陕西 西安 710072;

3. 西安交通大学 工程院, 陕西 西安 710049)

摘要:通过对伴随运动运动学的研究。推导出伴随卫星与主星相对运动运动学关系,论述了其三方面的应用;假设主星轨道为圆,推导了地心固连坐标系和主星轨道坐标系中的伴随运动方程(四种情况),并通过分析得出伴随轨道的形状和特性。

关键词:伴随卫星;伴随运动;运动学

中图分类号:V412;P138 **文献标识码:**A **文章编号:**1009-3516(2001)01-0001-05

伴随运动是指某一航天器在另一航天器附近的周期运动,其相对运动轨迹称为伴随轨道。伴随轨道可用于航天器间的编队飞行、互相观测、监视和救援等。伴随卫星是作伴随运动的卫星,为主星提供在轨服务,也可和主星组成局部星座。目前,对伴随运动的研究较少^[1~3]。本文研究伴随运动的运动学特性,提供研究伴随卫星的理论基础和实践参考。

1 伴随卫星与主星相对运动运动学关系与应用

1.1 伴随卫星与主星相对运动运动学关系

坐标系:主星轨道坐标系 $o_1x_1y_1z_1$ 。原点为主星质心 o_1 , o_1x_1 轴沿位置矢量方向, o_1y_1 在轨道平面内,垂直 o_1x_1 轴指向前, o_1z_1 垂直轨道平面,形成右手直角坐标系。地心赤道坐标系 o_cxyz 。原点为地心 o_c , o_cx 轴在赤道面内,指向春分点, o_cz 轴垂直赤道面,与地球自转角速度矢量一致, o_cy 轴与 o_cx 轴和 o_cz 轴构成右手直角坐标系。地心赤道坐标系 o_cxyz 到轨道坐标系 $o_1x_1y_1z_1$ 间的转换关系为

$$\begin{bmatrix} x_1 \\ y_1 \\ z_1 \end{bmatrix} = \tilde{R} \begin{bmatrix} x \\ y \\ z \end{bmatrix} - \begin{bmatrix} r_1 \\ 0 \\ 0 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} R_{11} & R_{12} & R_{13} \\ R_{21} & R_{22} & R_{23} \\ R_{31} & R_{32} & R_{33} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} x \\ y \\ z \end{bmatrix} - \begin{bmatrix} r_1 \\ 0 \\ 0 \end{bmatrix} \quad (1)$$

式中, $R_{11} = \cos\Omega_1\cos u_1 - \sin\Omega_1\sin u_1\cos i_1$, $R_{12} = \sin\Omega_1\cos u_1 + \cos\Omega_1\sin u_1\cos i_1$, $R_{13} = \sin u_1\sin i_1$, $R_{21} = -\cos\Omega_1\sin u_1 - \sin\Omega_1\cos u_1\cos i_1$, $R_{22} = -\sin\Omega_1\sin u_1 + \cos\Omega_1\cos u_1\cos i_1$, $R_{23} = \sin i_1\cos u_1$, $R_{31} = \sin\Omega_1\sin i_1$, $R_{32} = -\cos\Omega_1\sin i_1$, $R_{33} = \cos i_1$ 。

伴随卫星在 o_cxyz 中的坐标为 (x_2, y_2, z_2) , $x_2 = r_2(\cos\Omega_2\cos u_2 - \sin\Omega_2\sin u_2\cos i_2)$, $y_2 = r_2(\sin\Omega_2\cos u_2 + \cos\Omega_2\sin u_2\cos i_2)$, $z_2 = r_2\sin u_2\sin i_2$ 。

利用变换关系(1),可得伴随卫星在 $o_1x_1y_1z_1$ 中的坐标

$$\begin{bmatrix} \rho_u \\ \rho_v \\ \rho_w \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} R_{11}x_2 + R_{12}y_2 + R_{13}z_2 - r_1 \\ R_{21}x_2 + R_{22}y_2 + R_{23}z_2 \\ R_{31}x_2 + R_{32}y_2 + R_{33}z_2 \end{bmatrix} \quad (2)$$

收稿日期:2000-11-09

基金项目:国家“863”课题资助项目(863-2-4-4-2)

作者简介:王志刚(1968-),男,陕西渭南人,博士后,主要从事飞行器动力学与控制研究。

李卿(1942-),男,上海人,博士生导师,主要从事卫星总体设计研究。

陈士橹(1920-),男,浙江东阳人,中国工程院院士,主要从事飞行器动力学与控制研究。

李人厚(1940-),男,四川人,博士生导师,主要从事自动控制与计算机应用研究。

此为伴随卫星相对主星的相对运动运动学关系。

1.2 伴随卫星与主星相对运动运动学关系的应用

利用伴随卫星相对主星的相对运动运动学关系,可以解决以下问题。

1)若主星运行轨道已知,当通过相对运动动力学方程中其它方法,确定了伴随轨道,则利用式(2)求伴随卫星运行轨道 (x_2, y_2, z_2) ,即

$$\begin{bmatrix} x_2 \\ y_2 \\ z_2 \end{bmatrix} = \tilde{\mathbf{R}}^{-1} \begin{bmatrix} \rho_u + r_1 \\ \rho_v \\ \rho_w \end{bmatrix} \quad (3)$$

式中,

$$\tilde{\mathbf{R}}^{-1} = \tilde{\mathbf{R}}' \quad (4)$$

2)若主星和伴随卫星的运行轨道已知,利用式(2)解算伴随轨道。

3)与2)成逆问题,即由两航天器的伴随运动确定两个航天器的轨道。显然,这一逆问题比正问题2)更有工程实际意义。

随着航天技术的发展,对航天器之间的伴随运动将会提出越来越多的要求,诸如,要求一个航天器围绕另一个航天器沿小椭圆飞行;一个航天器在另一个航天器前面作往复直线运动;一个航天器在另一个航天器后面沿小圆飞行;或多个航天器围绕一个航天器组成八卦阵和长蛇阵等。轨道设计师的任务,就是根据任务规定的伴随轨道,确定航天器的轨道参数。一般情况下,对伴随轨道的要求往往多于两点,无法由已知的伴随轨道直接解算出两个航天器的轨道参数。因此,要进行轨道拟合。

2 伴随运动运动学分析

假设主星轨道为圆,轨道半径和转速分别为 r, ω 。

2.1 伴随卫星按圆轨道运行时的伴随运动分析

2.1.1 共面情况

伴随卫星的 r, ω 同主星相同。

1)在地心固连坐标系 o_rxy 中(o_r 为地心, xy 为主星轨道平面,与地球固连)

$$\text{主星 1: } x_1 = r\cos\theta_1 = r\cos(\omega t + \varphi_1), y_1 = r\sin\theta_1 = r\sin(\omega t + \varphi_1) \quad (5)$$

$$\text{伴随卫星 2: } x_2 = r\cos\theta_2 = r\cos(\omega t + \varphi_2), y_2 = r\sin\theta_2 = r\sin(\omega t + \varphi_2) \quad (6)$$

$$\text{伴随运动: } \rho_x = x_2 - x_1 = A_x \sin(\omega t + \varphi), \rho_y = y_2 - y_1 = -A_x \cos(\omega t + \varphi) \quad (7)$$

式中, ρ_x, ρ_y 为相对运动坐标, $A_x = 2r \sin \frac{\varphi_1 - \varphi_2}{2}, \varphi = \frac{\varphi_1 + \varphi_2}{2}$ 。可见,在地心固连坐标系中,伴随轨道是以地心为圆心,以 A_x 为半径的圆(如图1所示)。

2)在轨道坐标系 $o_1x_1y_1$ 中(o_1 为主星质心, x_1 沿位置矢量, y_1 垂直 x_1 向前)

设 u, v 为 x_1, y_1 方向的单位矢量,伴随运动为

$$\begin{bmatrix} \rho_u \\ \rho_v \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} x_2 \cos\theta_1 + y_2 \sin\theta_1 - r \\ -x_2 \sin\theta_1 + y_2 \cos\theta_1 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} r \cos(\varphi_2 - \varphi_1) - r \\ r \sin(\varphi_2 - \varphi_1) \end{bmatrix} \quad (8)$$

可见,在轨道坐标系中,伴随运动为固定点。

由式(8)可见, $\Delta\varphi = \varphi_2 - \varphi_1$ 的正负决定伴随卫星相对主星的前后,正则在前。其大小决定距离主星的远近,大则远。另外, ρ_u 始终不大于零,即伴随卫星在主星斜下方。

2.1.2 非共面情况

设两轨道平面夹角为 Ψ 。

1)在地心固连坐标系 o_rxyz 中

$$\text{主星: } x_1 = r\cos\theta_1 = r\cos(\omega t + \varphi_1), y_1 = r\sin\theta_1 = r\sin(\omega t + \varphi_1), z_1 = 0 \quad (9)$$

$$\text{伴随卫星: } x_2 = r\cos\theta_2 = r\cos(\omega t + \varphi_2), y_2 = r\sin\theta_2 \cos\Psi = r\cos\Psi \sin(\omega t + \varphi_2),$$

$$z_2 = r\sin\theta_2 \sin\Psi = r\sin\Psi \sin(\omega t + \varphi_2) \quad (10)$$

$$\text{伴随运动: } \rho_x = x_2 - x_1 = A_x \sin(\omega t + \varphi_x), \rho_y = y_2 - y_1 = A_y \sin(\omega t + \varphi_y),$$

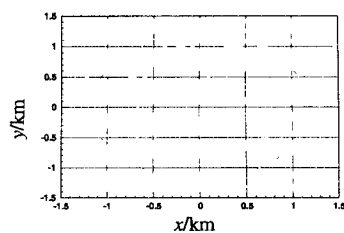


图1 伴随轨道(o_rxy, ccp)

$$\begin{aligned} \rho_z = z_2 - z_1 = z_2 = r \sin \Psi \cos(\omega t + \varphi_2) = A_z \cos(\omega t + \varphi_2), A_z = -2r \sin \frac{\varphi_2 - \varphi_1}{2}, \varphi_z = \frac{\varphi_1 + \varphi_2}{2}, \\ A_y = \sqrt{(r \cos \Psi \cos \varphi_2 - r \cos \varphi_1)^2 + (r \cos \Psi \sin \varphi_2 - r \sin \varphi_1)^2}, \varphi_y = \arctg \frac{r \cos \Psi \sin \varphi_2 - r \sin \varphi_1}{r \cos \Psi \cos \varphi_2 - r \cos \varphi_1} \quad (11) \\ A_x = r \cos \Psi, \varphi_x = \varphi_2 \end{aligned}$$

可见,伴随轨道是空间平面椭圆轨道,在 xy 面的投影是圆,在 xz 面的投影是直线。如图 2 所示。

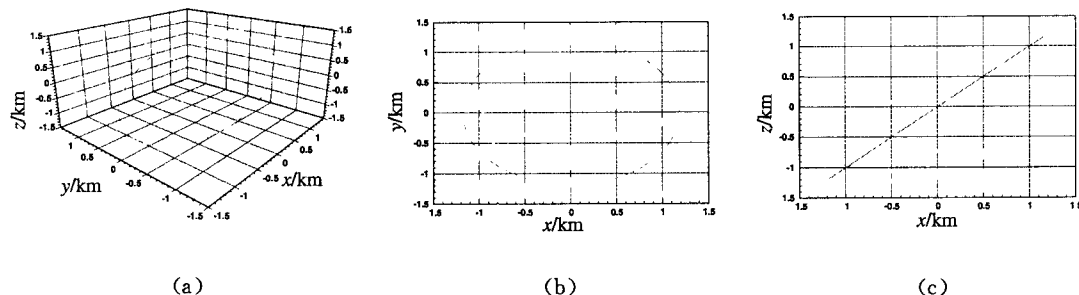


图 2 伴随轨道(o,xyz,ccn)

2)在轨道坐标系 $o_1x_1y_1z_1$ 中
伴随运动为

$$\begin{bmatrix} \rho_u \\ \rho_v \\ \rho_w \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} x_2 \cos \theta_1 + y_2 \sin \theta_1 - r \\ -x_2 \sin \theta_1 + y_2 \cos \theta_1 \\ z_2 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} A_u \cos(2\omega t + \varphi_u) + B_u \\ A_v \sin(2\omega t + \varphi_v) + B_v \\ A_z \sin(\omega t + \varphi_z) \end{bmatrix} \quad (12)$$

$$A_u = \frac{r}{2}(1 - \cos \Psi), \varphi_u = \varphi_1 + \varphi_2, B_u = \frac{r}{2} \cos(\varphi_2 - \varphi_1)(1 + \cos \Psi) - r$$

$$A_v = -\frac{r}{2}(1 + \cos \Psi) = -A_u, \varphi_v = \varphi_1 + \varphi_2 = \varphi_u, B_v = \frac{r}{2} \sin(\varphi_2 - \varphi_1)(1 + \cos \Psi), A_z = r \sin \Psi, \varphi_z = \varphi_2$$

可见,在轨道坐标系中,轨道平面内的伴随运动(如图 3(a)所示)为圆,圆心为 (B_u, B_v) ,半径为 A_u ,角速度为 2ω 。垂直轨道平面的伴随运动(如图 3(b)所示)为简谐振动,角速度为 ω ;整个伴随轨道如图 3(c)所示。

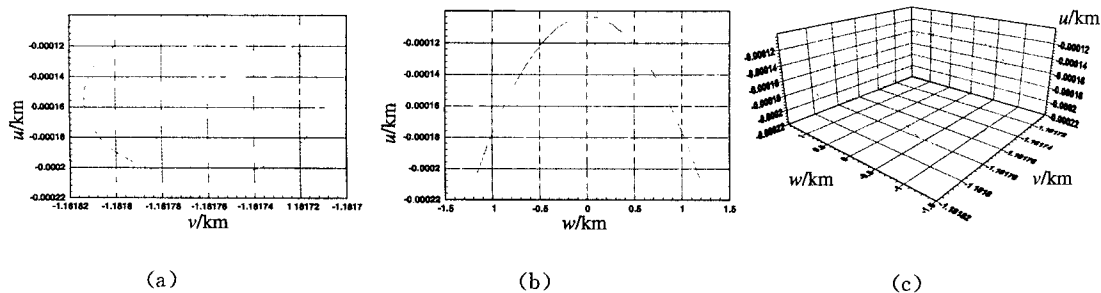


图 3 伴随轨道(ccn)

此外, B_u 始终不大于零,即伴随卫星在主星斜下方。又 $\Delta\varphi = \varphi_2 - \varphi_1, \Psi$ 均很小,则 $B_u \approx 0$ 。另外, $A_u = -A_v \approx 0$,则轨道平面内的圆可看作一点。这样,整个伴随轨道可看作只有垂直轨道平面的直线摆动。 $\Delta\varphi = \varphi_2 - \varphi_1$ 的正负决定轨道中心相对主星的前后,正则在前。其大小决定轨道中心距离主星的远近,大则远, Ψ 大小决定垂直轨道平面的振幅,大则振幅大。

2.2 伴随卫星按椭圆轨道运行时的伴随运动分析

2.2.1 共面情况

1)在地心固连坐标系 o,xy 中

$$\text{主星 } 1: x_1 = r \cos \theta_1 = r \cos(\omega t + \varphi_1), y_1 = r \sin \theta_1 = r \sin(\omega t + \varphi_1) \quad (13)$$

$$\text{伴随卫星: } x_2 = r_2 \cos \theta_2, y_2 = r_2 \sin \theta_2 \quad (14)$$

$$r_2 = \frac{p}{1 + e \cos \theta_2}, \theta_2 = \int_0^t \omega_2 dt + \varphi_2, \omega_2 = \frac{h}{r_2^2} = \frac{\sqrt{p\mu}}{r_2^2}$$

$$\begin{aligned} \text{伴随运动: } \rho_x = x_2 - x_1 &= r_2 \cos\left(\int_0^t \omega_2 dt + \varphi_2\right) - r \cos(\omega t + \varphi_1), \\ \rho_y = y_2 - y_1 &= r_2 \sin\left(\int_0^t \omega_2 dt + \varphi_2\right) - r \sin(\omega t + \varphi_1) \end{aligned} \quad (15)$$

可见,伴随轨道是椭圆轨道,如图4所示。

2)在轨道坐标系 $o_1x_1y_1$ 中

伴随运动为

$$\begin{bmatrix} \rho_u \\ \rho_v \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} x_2 \cos \theta_1 + y_2 \sin \theta_2 - r \\ -x_2 \sin \theta_2 + y_2 \cos \theta_1 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} r_2 \cos(\theta_2 - \theta_1) - r \\ r_2 \sin(\theta_2 - \theta_1) \end{bmatrix} \quad (16)$$

可见,伴随卫星相对主星的运动是以(0,0)为焦点的椭圆,如图5所示。

2.2.2 非共面情况

设两轨道平面夹角 Ψ 。

1)在地心固连坐标系 o,xyz 中

主星 1: $x_1 = r \cos \theta_1 = r \cos(\omega t + \varphi_1)$,

$$y_1 = r \sin \theta_1 = r \sin(\omega t + \varphi_1), z_1 = 0 \quad (17)$$

伴随卫星: $x_2 = r_2 \cos \theta_2, y_2 = r_2 \sin \theta_2 \cos \Psi, z_2 = r_2 \sin \theta_2 \sin \Psi$ (18)

式中,
$$r_2 = \frac{p}{1 + e \cos \theta_2}, \theta_2 = \int_0^t \omega_2 dt + \varphi_2, \omega_2 = \frac{h}{r_2^2} = \frac{\sqrt{p\mu}}{r_2^2}$$

$$\begin{aligned} \text{伴随运动: } \rho_x = x_2 - x_1 &= r_2 \cos\left(\int_0^t \omega_2 dt + \varphi_2\right) - r \cos(\omega t + \varphi_1) \\ \rho_y = y_2 - y_1 &= r_2 \sin\left(\int_0^t \omega_2 dt + \varphi_2\right) \cos \Psi - r \sin(\omega t + \varphi_1), \rho_z = z_2 - z_1 = z_2 = r_2 \sin\left(\int_0^t \omega_2 dt + \varphi_2\right) \sin \Psi \end{aligned} \quad (19)$$

可见,伴随轨道是空间轨道,在 xy 面的投影是近椭圆,在 xz 面的投影是类抛物线状的轨道,如图6所示。

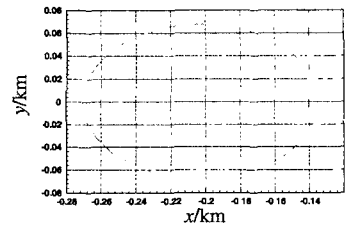


图4 伴随轨道(o_1xy, cep)

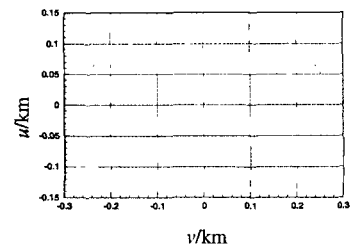


图5 伴随轨道(cep)

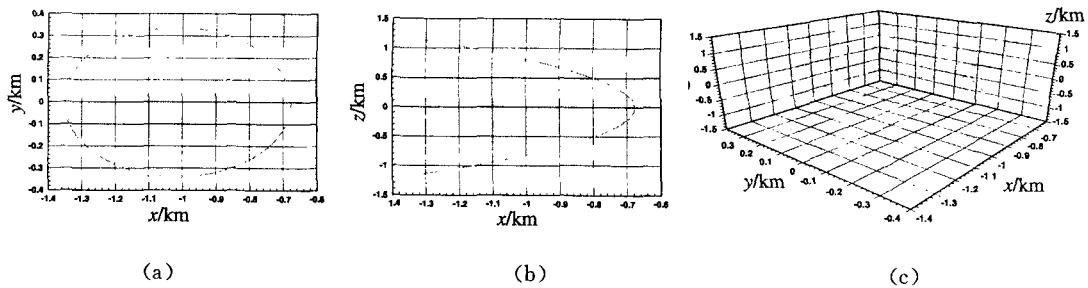


图6 伴随轨道(o,xyz, cen)

2)在轨道坐标系 $o_1x_1y_1z_1$ 中

伴随运动为

$$\begin{bmatrix} \rho_u \\ \rho_v \\ \rho_w \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} x_2 \cos \theta_1 + y_2 \sin \theta_1 - r \\ -x_2 \sin \theta_1 + y_2 \cos \theta_1 \\ z_2 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \frac{r_2}{2}(1 + \cos \Psi) \cos\left[\int_0^t \omega_2 dt - \omega t + \varphi_2 - \varphi_1\right] + \frac{r_2}{2} \cos\left[\int_0^t \omega_2 dt + \omega t + \varphi_2 + \varphi_1\right](1 - \cos \Psi) - r \\ -\frac{r_2}{2}(1 + \cos \Psi) \sin\left[\int_0^t \omega_2 dt - \omega t - \varphi_1 + \varphi_2\right] - \frac{r_2}{2} \sin\left[\int_0^t \omega_2 dt + \omega t + \varphi_2 + \varphi_1\right](1 - \cos \Psi) \\ r_2 \sin\left(\int_0^t \omega_2 dt + \varphi_2\right) \sin \Psi \end{bmatrix} \quad (20)$$

$$(\rho_u + r)^2 + \rho_v^2 = 2\left(\frac{r_2}{2}\right)^2 \left\{ (1 + \cos^2\Psi) + (1 - \cos^2\Psi) \cos\left[2\left(\int_0^t \omega_2 dt + \varphi_2\right)\right] \right\} \quad (21)$$

所以,轨道平面内的运动(如图 7(a))是以(0,0)为焦点,以 r_p 为半径的近似椭圆,在这里

$r_p^2 = 2\left(\frac{r_2}{2}\right)^2 \left\{ (1 + \cos^2\Psi) + (1 - \cos^2\Psi) \cos\left[2\left(\int_0^t \omega_2 dt + \varphi_2\right)\right] \right\}$ 。因为 Ψ 很小,则 $r_p^2 \approx 2\left(\frac{r_2}{r}\right)^2$,所以,垂直轨道平面的伴随运动(如图 7(b)所示)为简谐振动,角速度为 ω ;整个伴随轨道如图 7(c)所示。

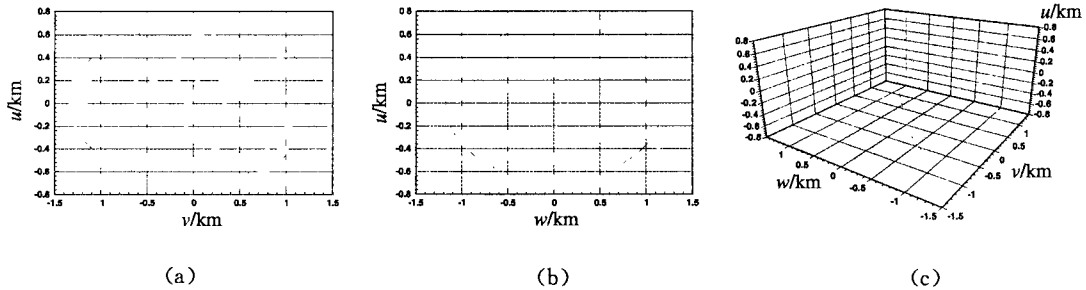


图 7 伴随轨道(cen)

3 结束语

本文研究了伴随卫星和主星的相对运动关系与应用,研究了相对运动方程和运动特性,为伴随卫星研究提供理论基础和实践借鉴。

参考文献:

- [1] 肖业伦. 航天器飞行动力学原理[M]. 北京:宇航出版社,1995.
- [2] 王志刚. 空间站伴随卫星控制技术研究(第 1,2,3 章)——国家高技术航天领域(863-2)项目报告[R]. 西安:西北工业大学航天工程学院,1998.
- [3] 王志刚. 空间站伴随卫星控制与航天器优化技术研究[D]. 西安:西北工业大学航天工程学院,1998.

Study on concomitant motion kinematics of concomitant satellite

WANG Zhi-gang¹, LI Qing¹, CHEN Shi-lu², LI Ren-hou³

(1. Advanced R&D Department, Shanghai Academy of Spaceflight Technology, Shanghai 200233, China; 2. College of Astronautics, Northwestern Polytechnical University, 710072, Xi'an, China; 3. Engineering Institute, Xi'an Jiaotong University, 710049, Xi'an, China)

Abstract: The paper studies concomitant motion kinematics. In kinematics, the kinematical relation of the relative motion between concomitant satellite and main satellite is deduced; the three applications of the kindematical relation are discussed. Supposing the main satellite orbit is circular, the concomitant motion equations with earth-fixed coordinate system and main satellite orbit-fixed coordinate system (in four cases) are deduced. Concomitant orbit shapes and characteristics are gained by analysis.

Key words: concomitant satellite; concomitant motion, kinematics.