

1. Método Gaussiano de Determinación

Al igual que en el método de Laplace, volvamos a separar nuestro trabajo en distintos pasos.

1.1. Imponer que C se mueve en un plano que pasa a través de S

Ya que S es el origen de las coordenadas x , y y z , podemos escribir la condición del enunciado como:

$$\begin{cases} Ax_1 + By_1 + Cz_1 = 0 \\ Ax_2 + By_2 + Cz_2 = 0 \\ Ax_3 + By_3 + Cz_3 = 0 \end{cases}$$

donde A , B y C son las constantes que determinan la posición del plano de movimiento. Eliminando estas incógnitas constantes llegaremos a:

$$\begin{vmatrix} x_1 & y_1 & z_1 \\ x_2 & y_2 & z_2 \\ x_3 & y_3 & z_3 \end{vmatrix} = 0$$

A partir de este determinante podemos obtener tres ecuaciones expandiéndolo respecto a los elementos de las tres columnas, donde estas tres ecuaciones no serán más que diferentes formas de la misma. Aún así, si se determinen los paréntesis y las variables x_i , y_i y z_i se expresan en términos de coordenadas geocéntricas, obtendremos tres ecuaciones con las incógnitas ρ_1 , ρ_2 y ρ_3 .

$$\begin{cases} (y_2z_3 - z_2y_3)x_1 - (y_1z_3 - z_1y_3)x_2 + (y_1z_2 - z_1y_2)x_3 = 0 \\ (x_2z_3 - z_2x_3)y_1 - (x_1z_3 - z_1x_3)y_2 + (x_1z_2 - z_1x_2)y_3 = 0 \\ (x_2y_3 - y_2x_3)z_1 - (x_1y_3 - y_1x_3)z_2 + (x_1y_2 - y_1x_2)z_3 = 0 \end{cases}$$

Los valores entre paréntesis representan las proyecciones de dos de los triángulos formados por S y las posiciones de C tomadas de dos en dos sobre los tres planos fundamentales. Por tanto, como en cada ecuación las tres áreas son proyectadas sobre el mismo plano (*tengo que hacer algún dibujito de esto*), podremos utilizar los triángulos por si mismos en vez de sus proyecciones. Ahora, definamos $[1, 2]$, $[1, 3]$ y $[2, 3]$ los triángulos formados

por S y C en los momentos t_1 , t_2 y t_3 ; con esto, las ecuaciones anteriores pasan a ser:

$$\begin{cases} [2, 3]x_1 - [1, 3]x_2 + [1, 2]x_3 = 0 \\ [2, 3]y_1 - [1, 3]y_2 + [1, 2]y_3 = 0 \\ [2, 3]z_1 - [1, 3]z_2 + [1, 2]z_3 = 0 \end{cases}$$

1.2. *Desarrollar las relaciones entre los triángulos como series de potencias en los intervalos de tiempo*

Para resolver este paso, integraremos las ecuaciones de la ley de gravitación para C como serie de potencias en los intervalos de tiempo de los que disponemos, y tras ello sustituiremos los resultados por $t = t_1, t_2, t_3$ en los coeficientes de las ecuaciones vistas en el paso anterior.

Para facilitar la escritura de estas series de potencias, comencemos definiendo los siguientes valores:

$$\begin{cases} k(t_2 - t_1) = \theta_3 \\ k(t_3 - t_2) = \theta_1 \\ k(t_3 - t_1) = \theta_2 \\ \theta_2 = \theta_1 + \theta_3 \end{cases}$$

Con esta notación, la proporción entre los triángulos definidos anteriormente será:

$$\begin{cases} \frac{[2,3]}{[1,3]} = \frac{\theta_1}{\theta_2} \left[1 + \frac{1}{6} \frac{\theta_2^2 - \theta_1^2}{r_2^3} + \dots \right] \\ \frac{[1,2]}{[1,3]} = \frac{\theta_3}{\theta_2} \left[1 + \frac{1}{6} \frac{\theta_2^2 - \theta_3^2}{r_2^3} + \dots \right] \end{cases}$$

1.3. Desarrollar las ecuaciones para determinar ρ_1 , ρ_2 y ρ_3

Utilizando la proporción entre los triángulos, las ecuaciones con los triángulos $[i, j]$ y esta ecuación obtenemos lo siguiente:

$$\left\{ \begin{array}{l} \theta_1[1 + \frac{1}{6} \frac{\theta_2^2 - \theta_1^2}{r_2^3} + \dots](\lambda_1 \rho_1 - X_1) - \theta_2(\lambda_2 \rho_2 - X_2) + \\ \quad + \theta_3[1 + \frac{1}{6} \frac{\theta_2^2 - \theta_3^2}{r_2^3} + \dots](\lambda_3 \rho_3 - X_3) = 0 \\ \theta_1[1 + \frac{1}{6} \frac{\theta_2^2 - \theta_1^2}{r_2^3} + \dots](\mu_1 \rho_1 - Y_1) - \theta_2(\mu_2 \rho_2 - Y_2) + \\ \quad + \theta_3[1 + \frac{1}{6} \frac{\theta_2^2 - \theta_3^2}{r_2^3} + \dots](\mu_3 \rho_3 - Y_3) = 0 \\ \theta_1[1 + \frac{1}{6} \frac{\theta_2^2 - \theta_1^2}{r_2^3} + \dots](\nu_1 \rho_1 - Z_1) - \theta_2(\nu_2 \rho_2 - Z_2) + \\ \quad + \theta_3[1 + \frac{1}{6} \frac{\theta_2^2 - \theta_3^2}{r_2^3} + \dots](\nu_3 \rho_3 - Z_3) = 0 \end{array} \right.$$

Las incógnitas que aparecen en estas ecuaciones son ρ_1 , ρ_2 , ρ_3 y r_2 . Ya que esta última solo aparece al multiplicando por θ_1 , θ_2 o θ_3 , podríamos suponer que en una primera aproximación que estos términos se pueden omitir, pudiendo obtener así los ρ_i mediante ecuaciones lineales; sin embargo, tras un discusión sobre los determinantes que intervienen (*buscar info*), llegamos al hecho de que será necesario mantener los términos en r_2 incluso en la primera aproximación.

La solución de las ecuaciones anteriores para ρ_2 tiene la forma:

$$\Delta \rho_2 = P + \frac{Q}{r_2^3},$$

donde Δ será el determinante formado por los coeficientes de las incógnitas de ρ_i , y P y Q serán funciones de los valores λ_i , μ_i , ν_i , X_i , Y_i , Z_i para $i = 1, 2, 3$.

En cualquier instante t_i , E , S y C formarán un triángulo. Si tomamos $i = 2$, los valores de ρ_2 y r_2 satisfarán la ecuación:

$$r_2^2 = \rho_2^2 + R_2^2 - 2\rho_2 R_2 \cos \psi_2$$

Con el valor de ρ_2 y r_2 determinado, tenemos que la solución para ρ_1 y ρ_3 para dos ecuaciones cualesquiera de las del principio es:

$$\left\{ \begin{array}{l} M \rho_1 = P_1 \rho_2 [1 - \frac{1}{6} \frac{\theta_2^2 - \theta_1^2}{r_2^3} + \dots] + Q_1 \\ M \rho_3 = P_3 \rho_2 [1 - \frac{1}{6} \frac{\theta_2^2 - \theta_3^2}{r_2^3} + \dots] + Q_3 \end{array} \right.$$

donde M , P_1 y P_3 son funciones de valores ya conocido y Q_1 y Q_3 solo involucrarán la incógnita r_2 , que ya ha podido ser calculada.

1.4. *Determinar ρ_1 y ρ_3*

Notar que el cálculo de ρ_2 y r_2 realizado anteriormente es exactamente lo mismo que el tercer paso del método de Laplace. Por tanto, solo bastará calcular ρ_1 y ρ_3 con la última ecuación que hemos visto en el paso anterior.

1.5. *Determinar los elementos de la órbita a partir de las posiciones conocidas de C en los momentos t_1 y t_3*

Estas dos posiciones y la de C definirán el plano de la órbita sin mucho más trabajo. En su desarrollo, Gauss resolvió el problema de determinación de los elementos restantes mediante dos ecuaciones que solo involucraban las dos incógnitas. Una de ellas se obtiene de la proporción del triángulo formado por S , E y C en t_1 y t_3 con el área comprendida entre r_1 , r_3 y el arco de la órbita descrito en el intervalo $[t_1, t_3]$; la otra ecuación deriva de la ecuación de Kepler en los momentos t_1 y t_3 .

Aunque estas fórmulas sean complejas, el método de resolución para cada una de ellas es un proceso rápido de aproximaciones sucesivas, y tras resolver estas ecuaciones los elementos son determinados fácilmente de manera única.