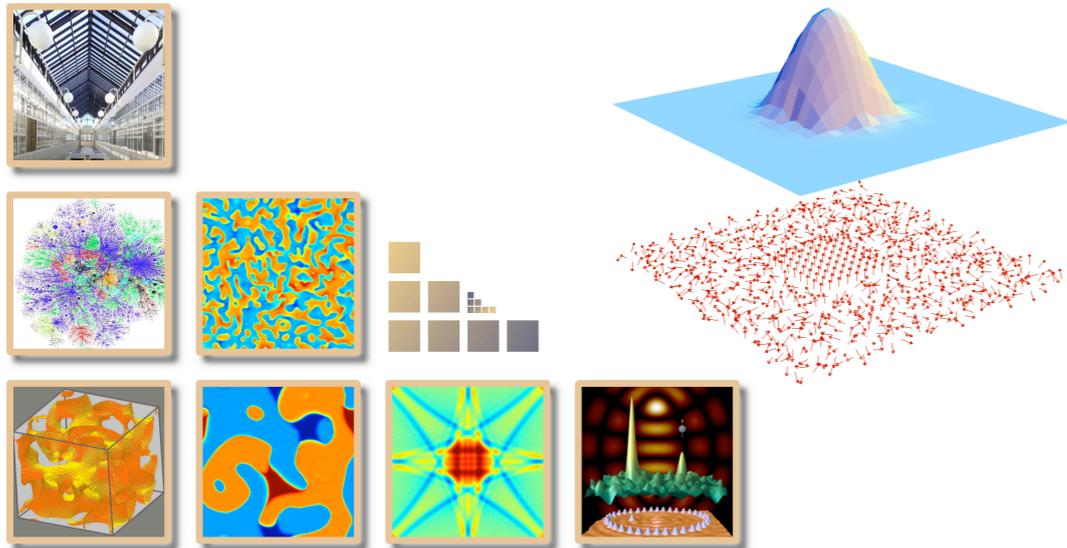


Órbitas de sondas espaciais: *a odisseia da Voyager*



CFP and the Physics Department

Responsável: Prof. Lopes Santos

Orientação: Aires Francisco

A equipa:

António (Cabo Verde)

Daniel (Aveiro)

Diana (Porto)

Gonçalo (Castelo Branco)

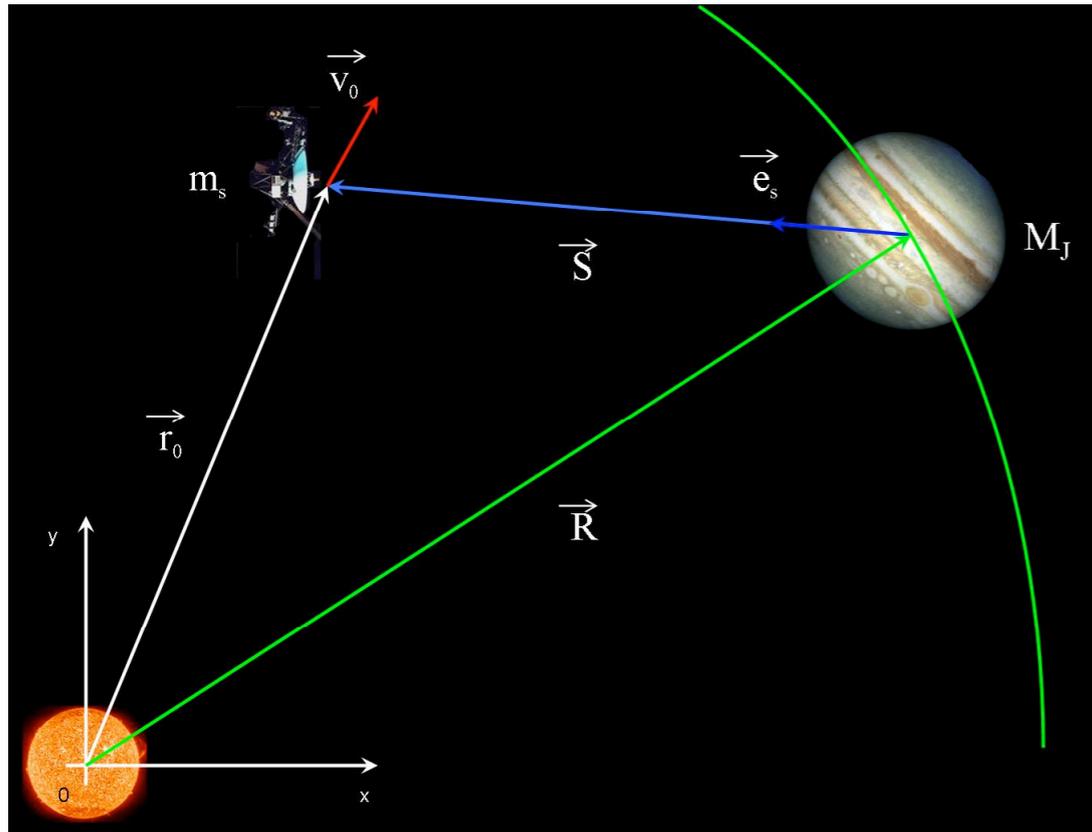
Inês (Chaves)

Pedro (Aveiro)

Outline

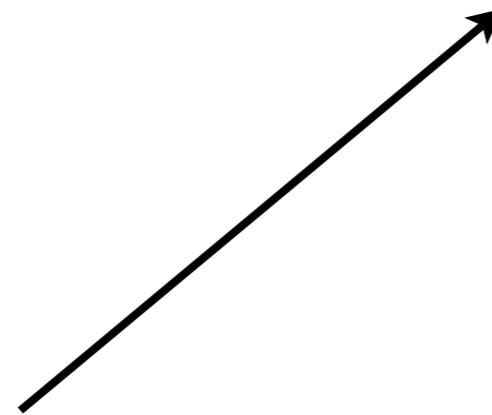
- Introdução ao problema
 - Mecânica Newtoniana e método de Euler
 - Resultados
 - Resumo e conclusões

Introdução ao Problema

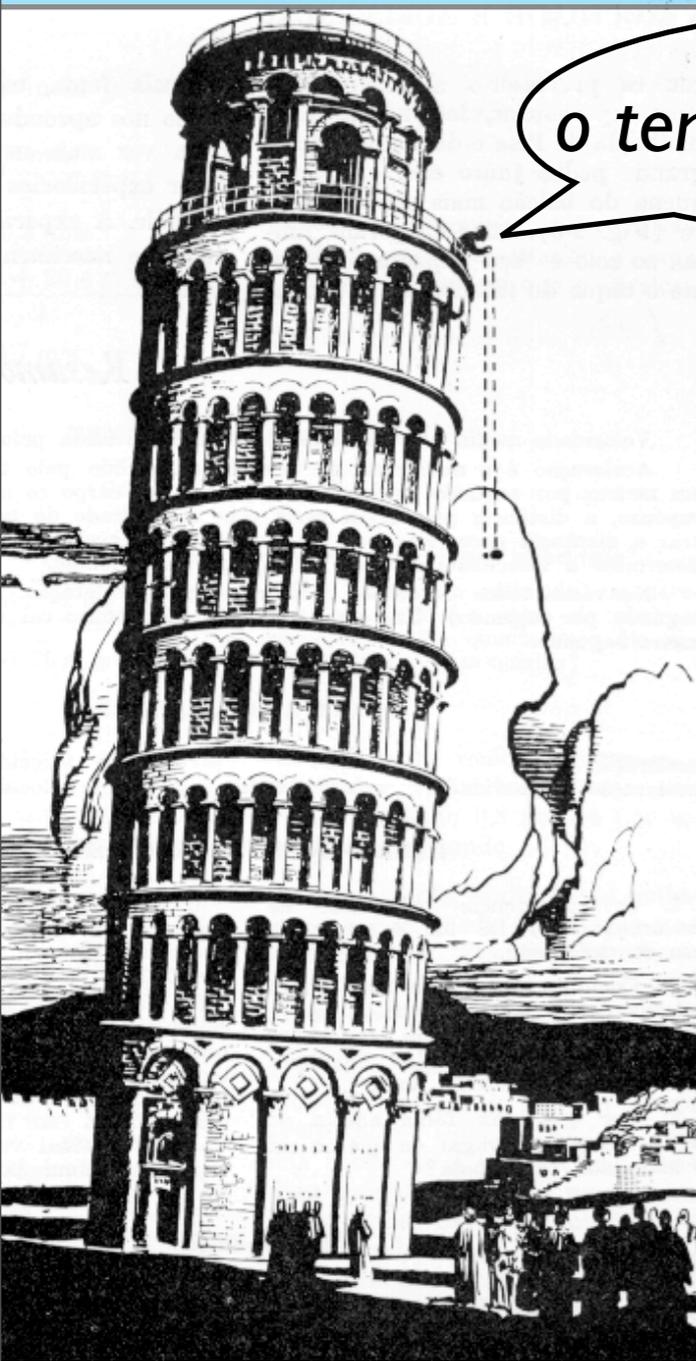


- a) Calcular trajectória
- b) Calcular velocidade

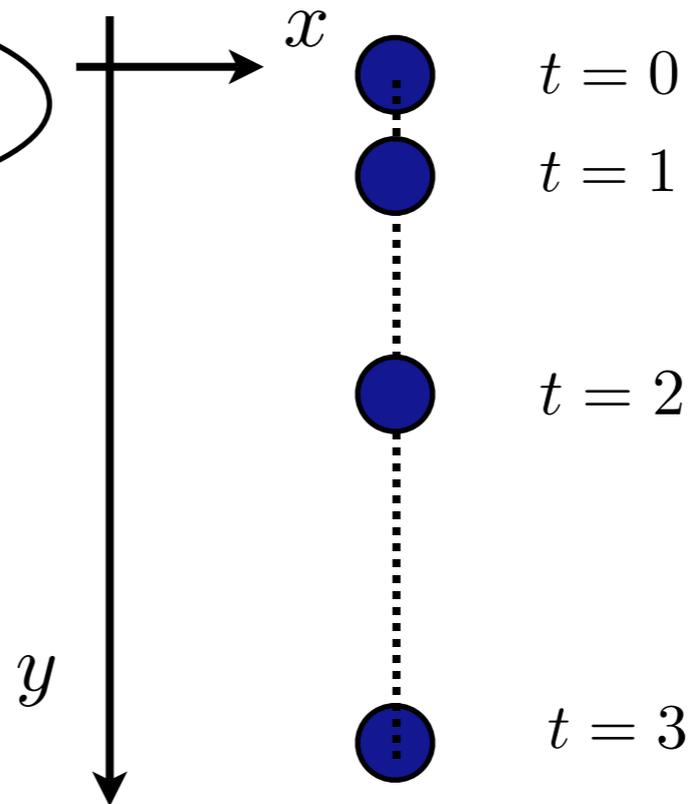
Questão: Como fazer a sonda voltar da sua aproximação ao planeta com o menor gasto possível de combustível?



Introdução ao Problema



o tempo é o mesmo!



$$x(t) = x_0$$
$$y(t) = h - \frac{1}{2}gt^2$$

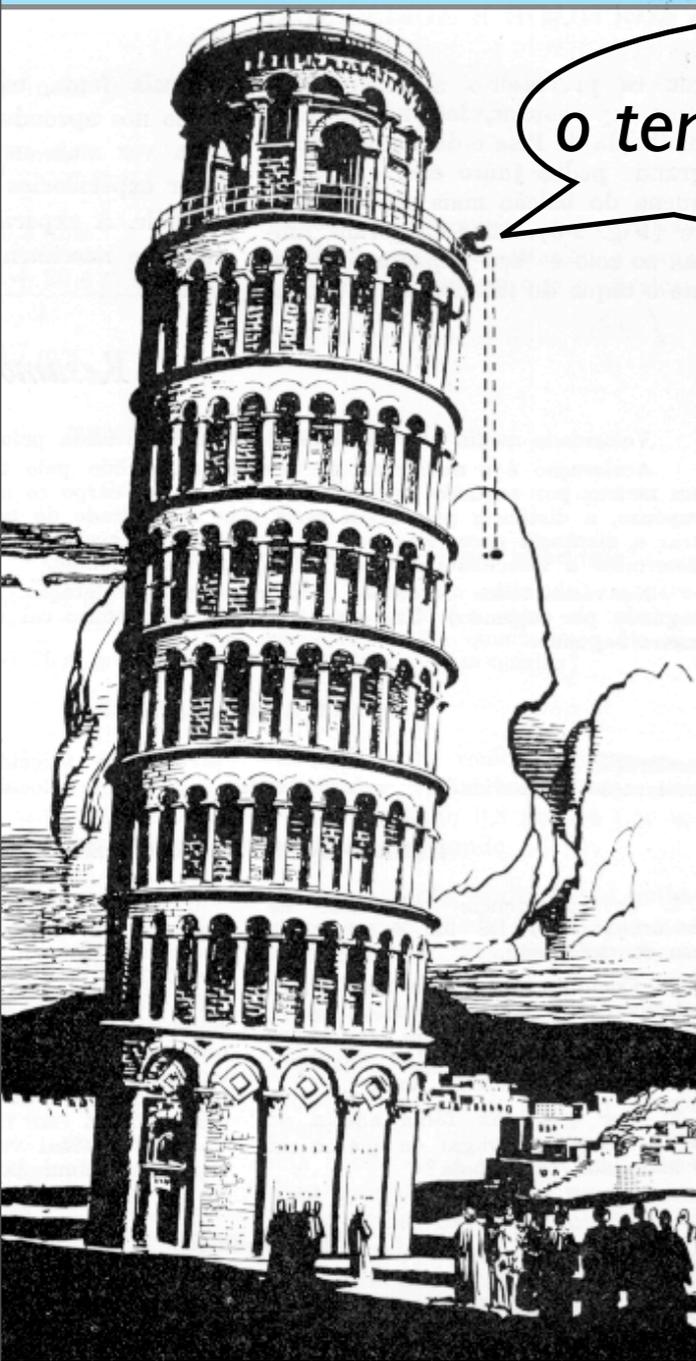
[lei de movimento]



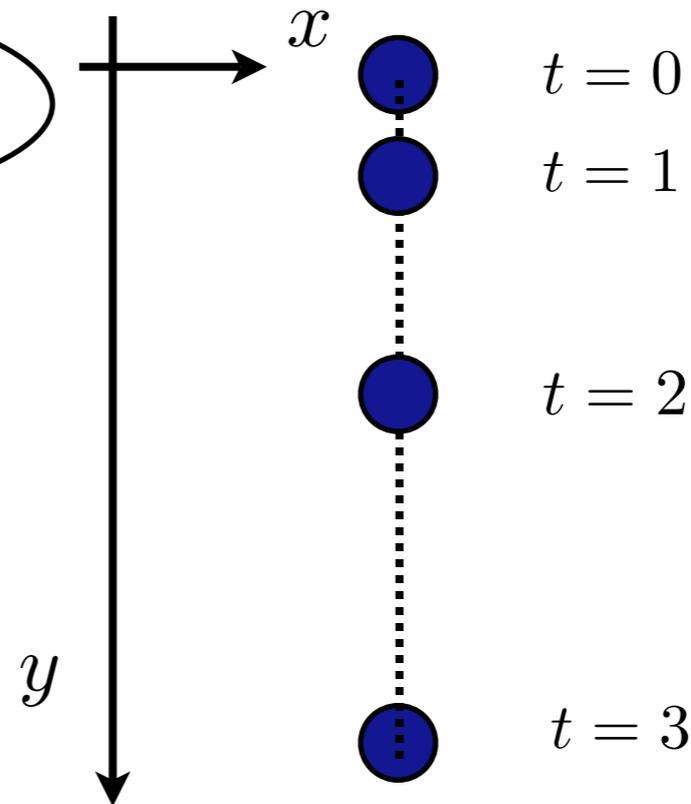
(Galileu, Pisa, XVII)

Problema simples, pois aceleração da gravidade é um vector constante nas imediações de Pisa!

Introdução ao Problema

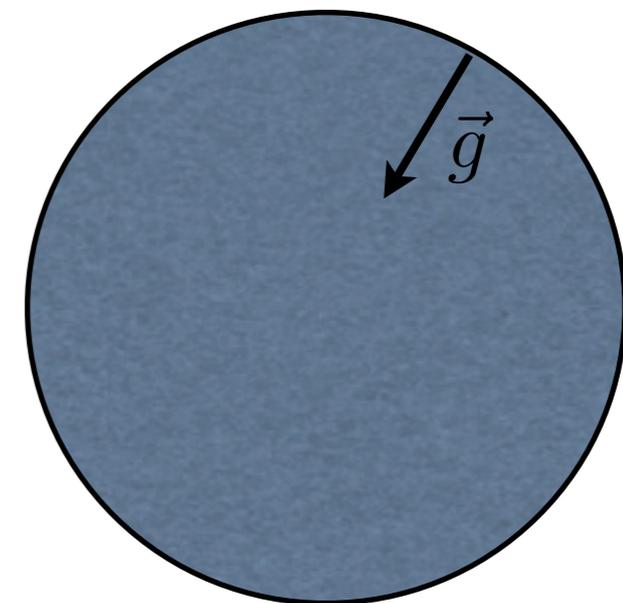


o tempo é o mesmo!



$$x(t) = x_0$$
$$y(t) = h - \frac{1}{2}gt^2$$

[lei de movimento]



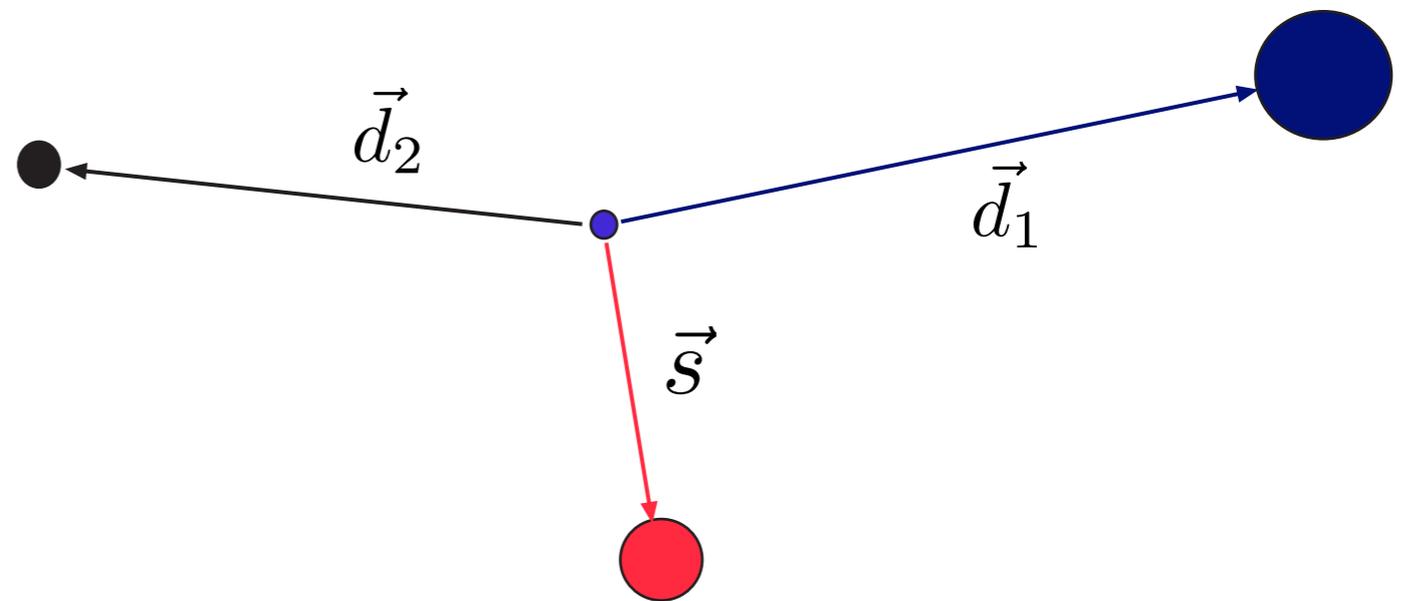
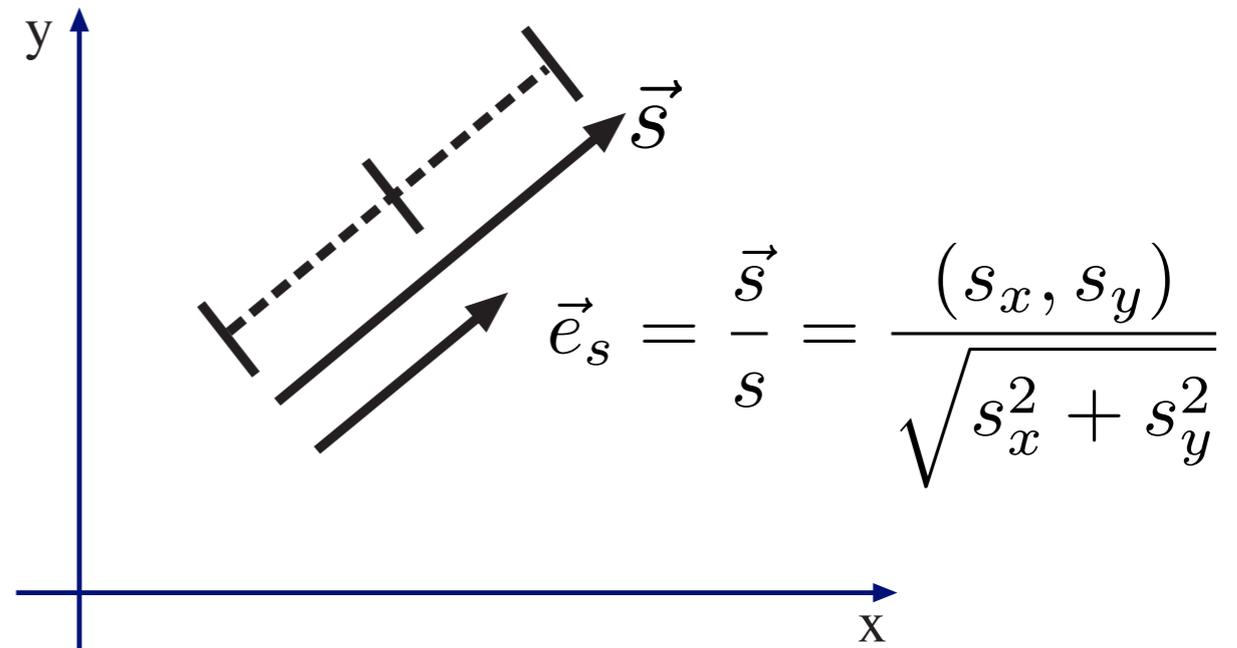
(Galileu, Pisa, XVII)

Problema simples, pois aceleração da gravidade é um vector constante nas imediações de Pisa!

A dinâmica da sonda

$$\vec{F} = m\vec{a}$$

$$\vec{F}_g = -\frac{mMG}{s^2}\vec{e}_s$$



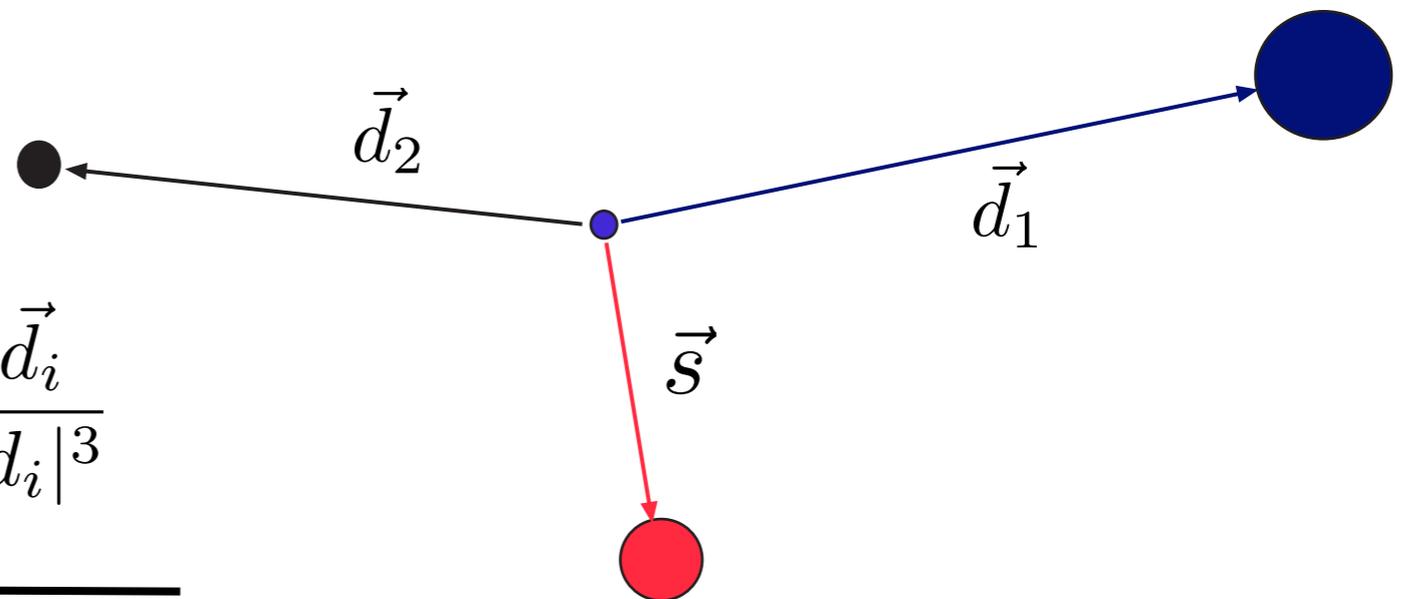
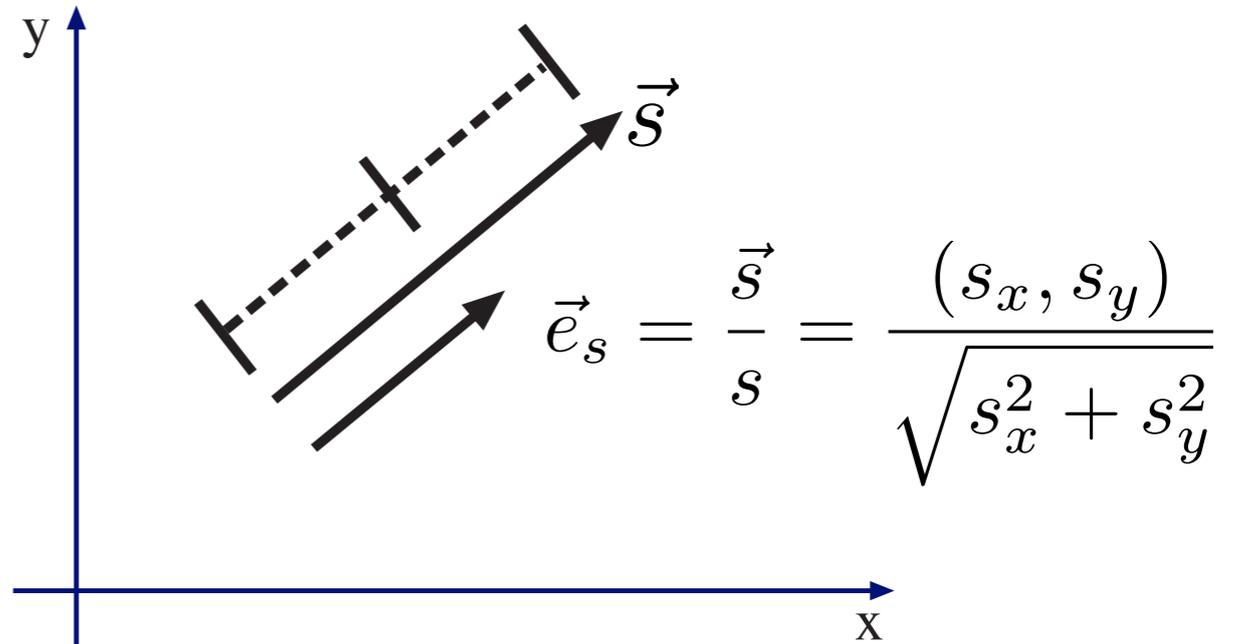
A dinâmica da sonda

$$\vec{F} = m\vec{a}$$

$$\vec{F}_g = -\frac{mMG}{s^2} \vec{e}_s$$

$$\vec{s} = \vec{r} - \vec{R}_j$$

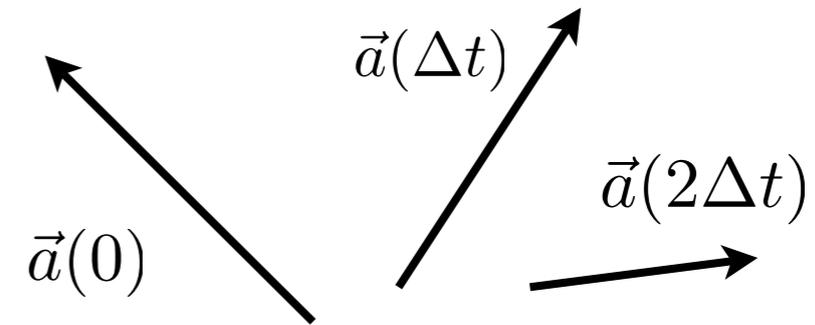
$$\vec{a} = \underbrace{-GM_J \frac{\vec{r} - \vec{R}_J}{|\vec{r} - \vec{R}_J|^3}}_{\text{planeta na vizinhança}} - \underbrace{G \sum_{i=1}^N M_i \frac{\vec{d}_i}{|d_i|^3}}_{\text{corpos distantes}}$$



O método de Euler

$$\vec{a} = -GM_J \frac{\vec{r} - \vec{R}_J}{|\vec{r} - \vec{R}_J|^3} - GM_s \frac{\vec{r}}{r^3}$$

As equações simples de movimentos rectilínios não se aplicam. Como resolver isto?



(Movimento variado em duas dimensões)

O método de Euler

$$\vec{a} = -GM_J \frac{\vec{r} - \vec{R}_J}{|\vec{r} - \vec{R}_J|^3} - GM_s \frac{\vec{r}}{r^3}$$

As equações simples de movimentos rectilínios não se aplicam. Como resolver isto?

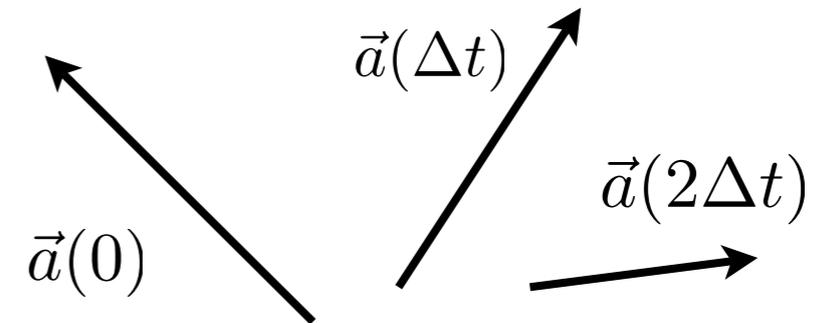
Método de Euler!

condições-iniciais

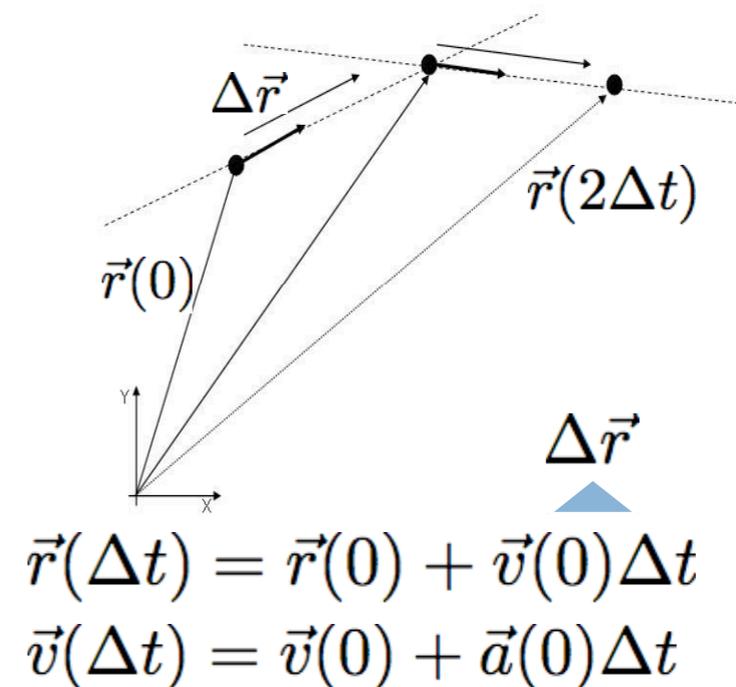
$$\begin{aligned} x(\Delta t) &\cong x(0) + v_x(0)\Delta t \\ y(\Delta t) &\cong y(0) + v_y(0)\Delta t \\ v_x(\Delta t) &\cong v_x(0) + a_x(0)\Delta t \\ v_y(\Delta t) &\cong v_y(0) + a_y(0)\Delta t \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} x(2\Delta t) &\cong x(\Delta t) + v_x(\Delta t)\Delta t \\ y(2\Delta t) &\cong y(\Delta t) + v_y(\Delta t)\Delta t \\ v_x(2\Delta t) &\cong v_x(\Delta t) + a_x(\Delta t)\Delta t \\ v_y(2\Delta t) &\cong v_y(\Delta t) + a_y(\Delta t)\Delta t \end{aligned}$$

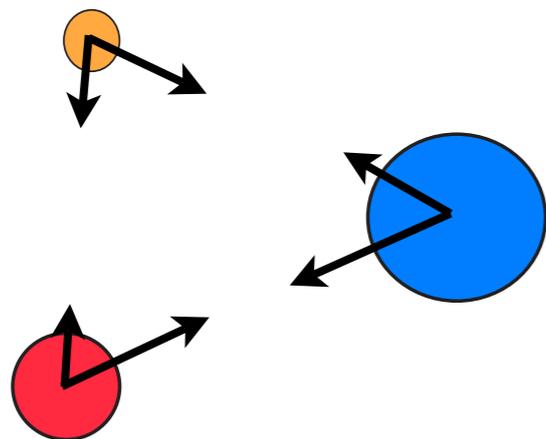
A aceleração é calculada com a fórmula acima assumindo que a trajectória do planeta não se altera.



(Movimento variado em duas dimensões)



Revisão (leis de conservação)



$$\sum \vec{F} = \vec{0}$$

$$\sum_i m \frac{\Delta \vec{v}_i}{\Delta t} = \vec{0} \quad \longrightarrow \quad \sum_i \frac{\Delta \vec{p}_i}{\Delta t} = \vec{0}$$

Resulta da definição de momento: $\vec{p} = m\vec{v}$
(relembrar aula J. Penedones)

→ O momento total conserva-se!

Isto justifica a aproximação feita. Vejamos:

$$m_s \vec{v}_i + M_J \vec{V}_i = m_s \vec{v}_f + M_J \vec{V}_f \quad (\text{lei da conservação aplicada à sonda + planeta})$$

$$\Delta \vec{V} = -\frac{m_s}{M_J} \Delta \vec{v} \simeq 0 \quad \longrightarrow \quad \text{planeta não "sente" a sonda [*]}$$

[*] NASA reclama que a Voyager atrasou Júpiter 30cm por cada trilião de anos...

Odisseia da Voyager (back to 1977)

Notação:

distância: UJ [*] - Unidade Joviana
(=raio de Júpiter: 71300Km)

tempo: h (horas)

energia por unidade de massa: JJ
(Joule Joviano= UJ^2/h^2)

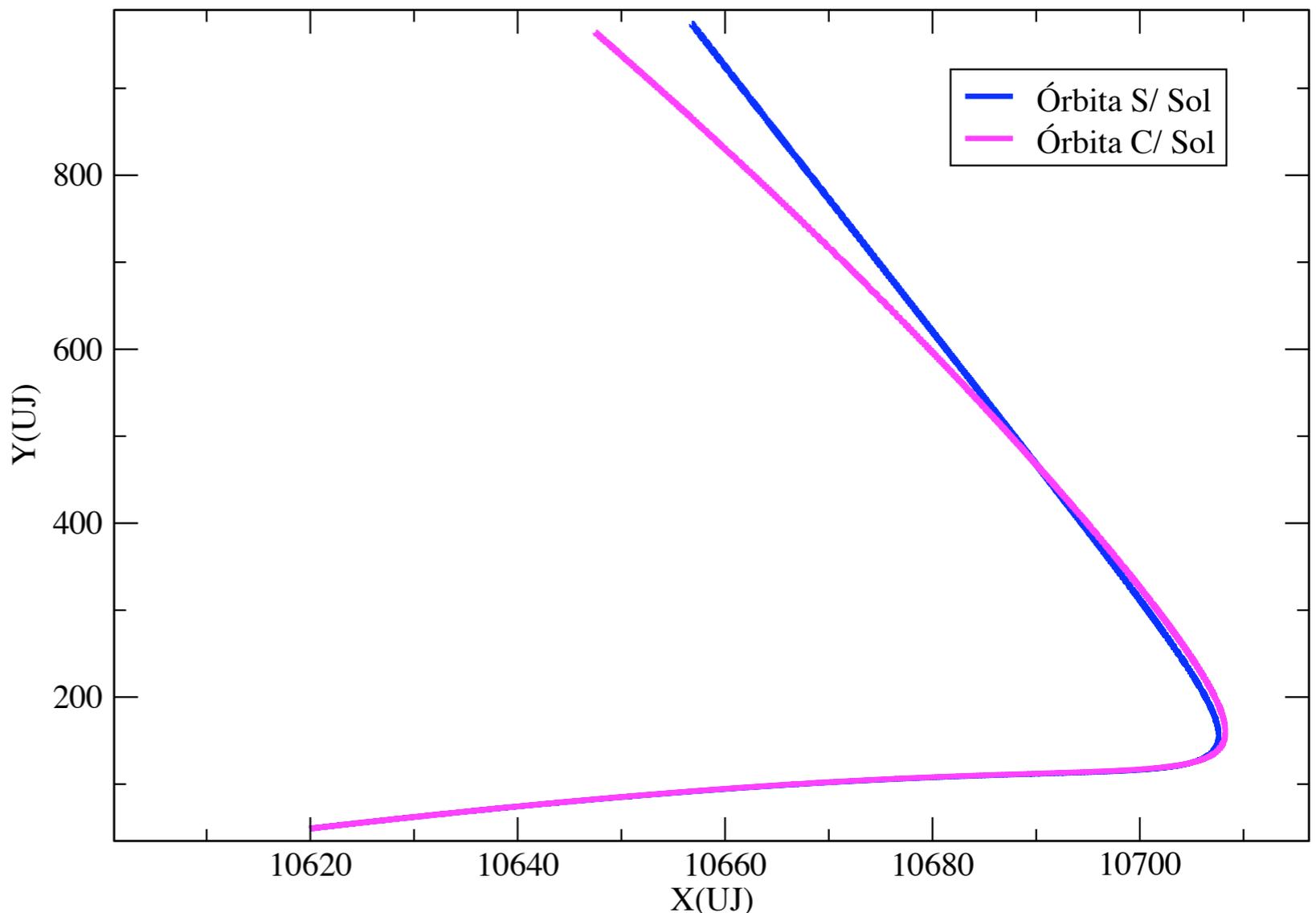
$$x(0) = 10620(UJ)$$

$$y(0) = 49(UJ)$$

$$vx(0) = 0.2939(UJ/h)$$

$$vy(0) = 0.4045(UJ/h)$$

Trajectória da sonda Voyager



[*] Não confundir com Universidade Júnior.

O efeito 'slingshot'

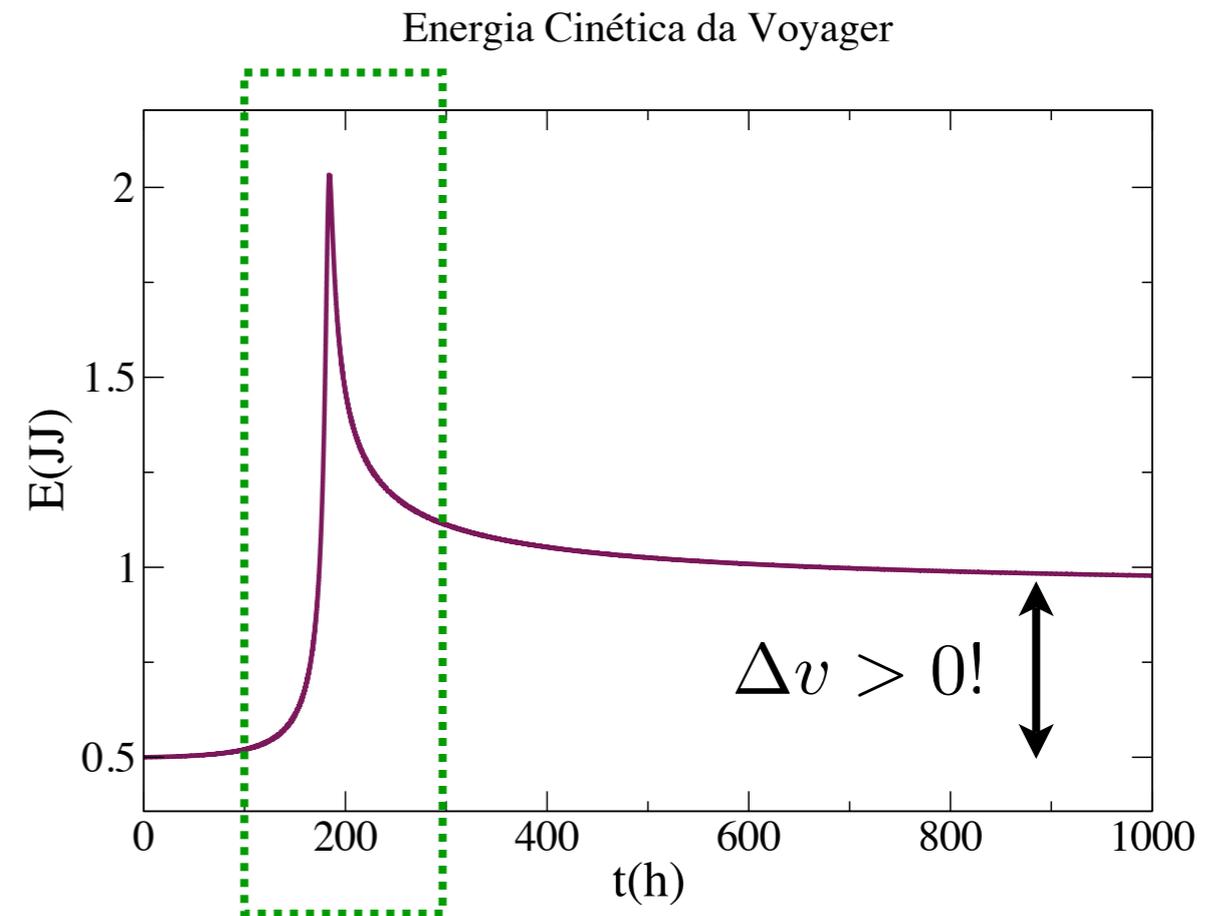
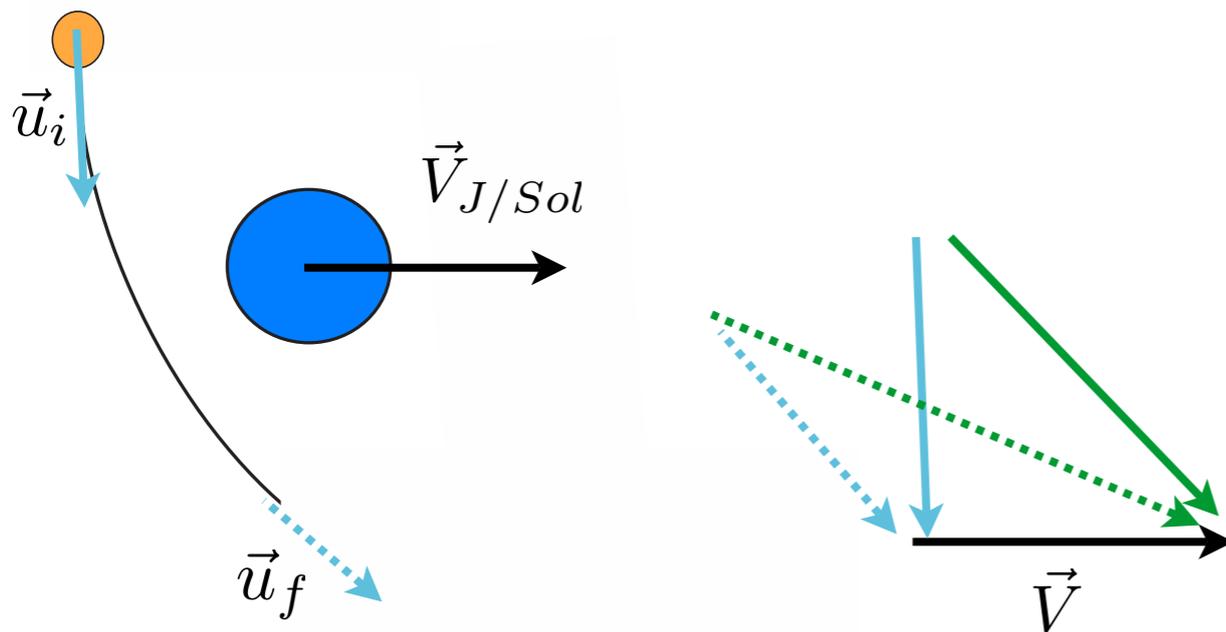
Como explicar a aceleração assistida gravitacionalmente?

No referencial do planeta podemos escrever:

$$E = \frac{1}{2}m\vec{u}^2 - \frac{GM_J}{s}$$

Durante aproximação e afastamento, $s \gg l$:

$$E(\infty) \simeq \frac{1}{2}m\vec{u}_\infty^2 \quad \Rightarrow \quad |\vec{u}_\infty| \text{ conservado}$$

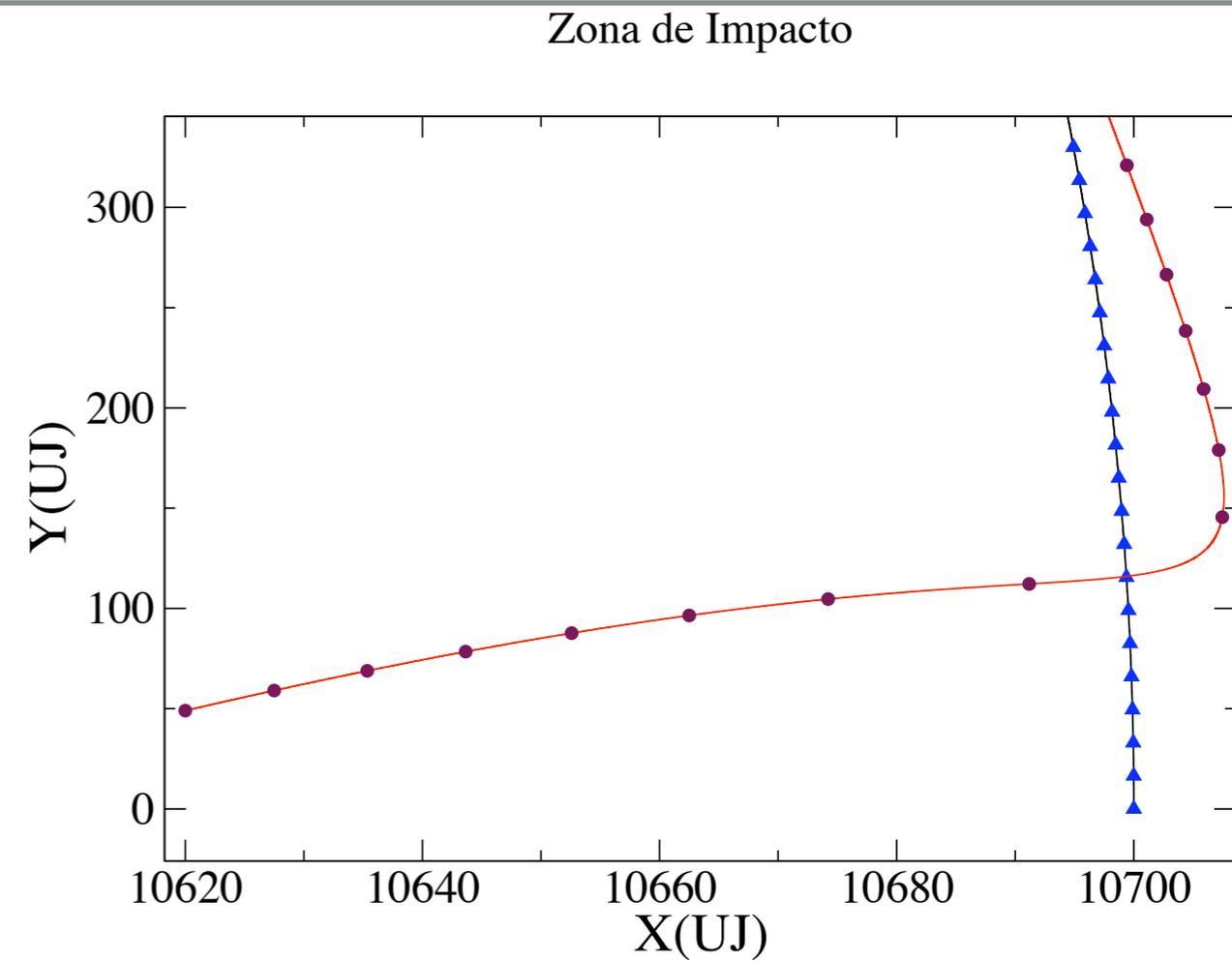


zona de impacto

Adição de velocidades:

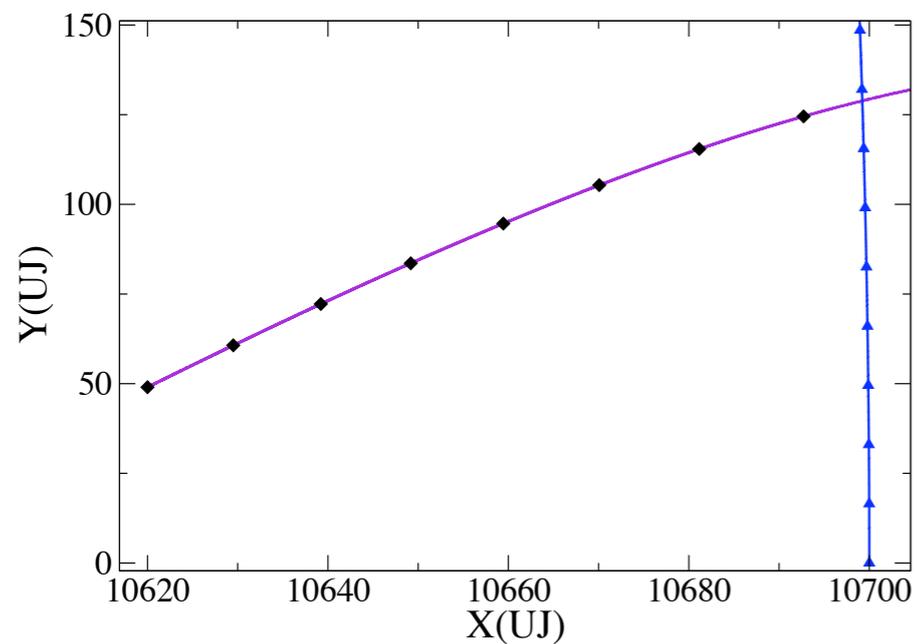
$$\vec{v}_{s/Sol} = \vec{u} + \vec{V}_{J/Sol}$$

○ efeito 'slingshot' (2)

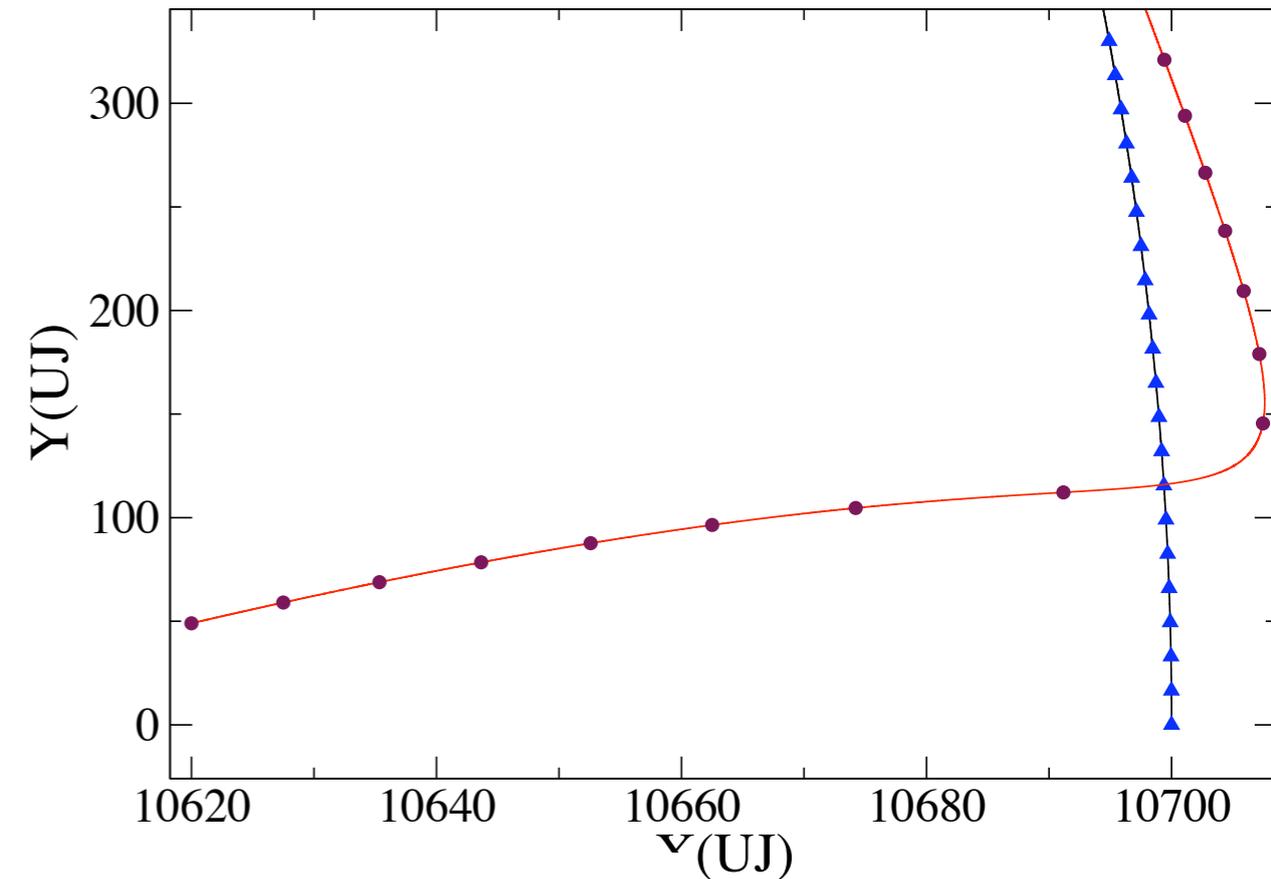


○ efeito 'slingshot' (2)

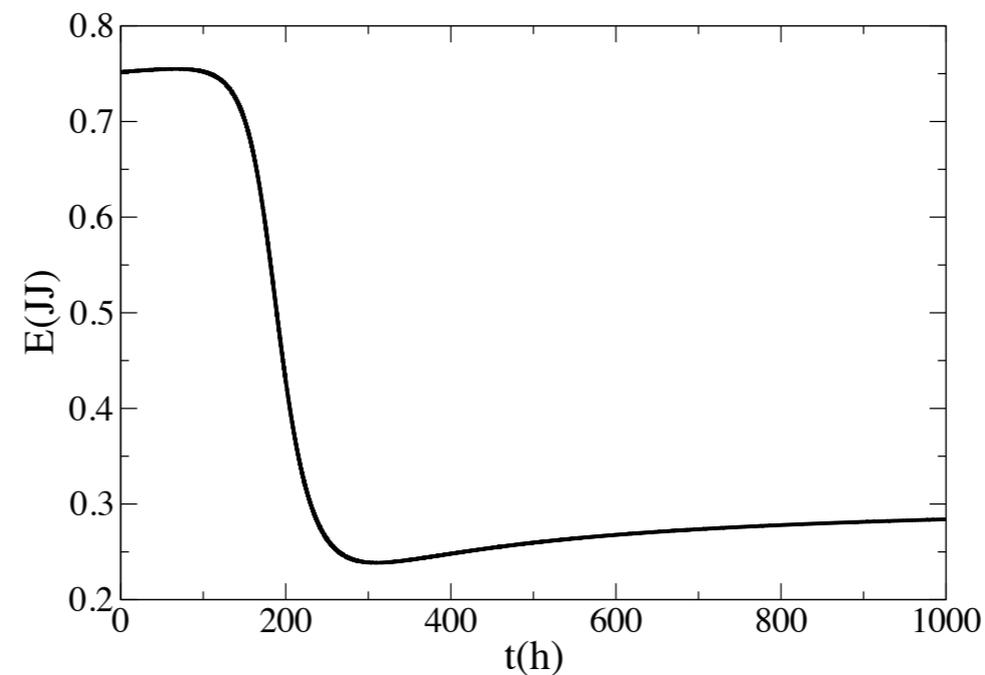
○ que acontece se a sonda passar pela frente do planeta?



Zona de Impacto



Energia Cinética



$$\Delta v < 0!$$

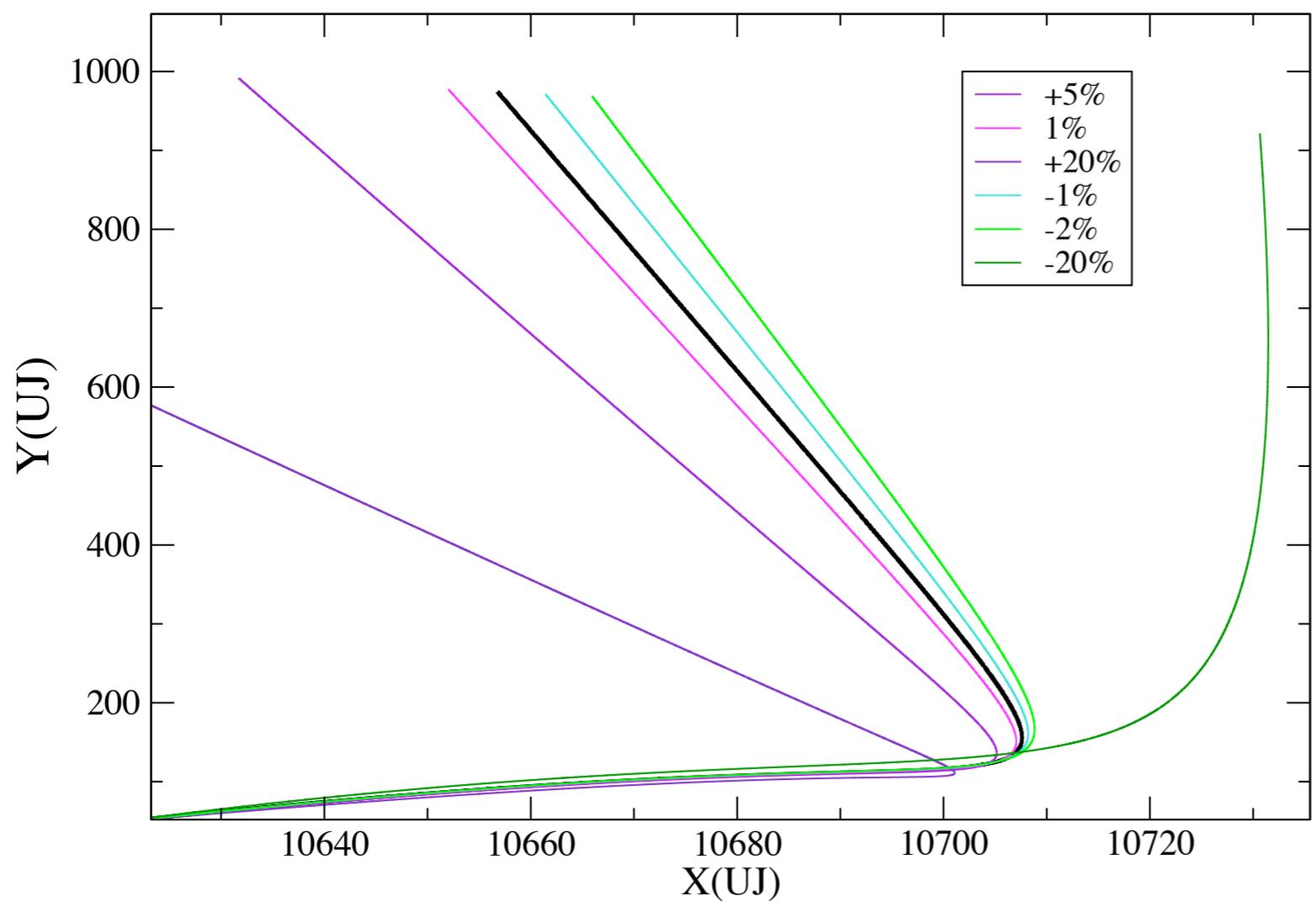
'anti-slingshot'!

$$vx \rightarrow vx * 1.60$$

$$vy \rightarrow vy * 1.45$$

Quão difícil é a vida de um eng. da NASA?

Quão sensível é a trajetória às condições iniciais?

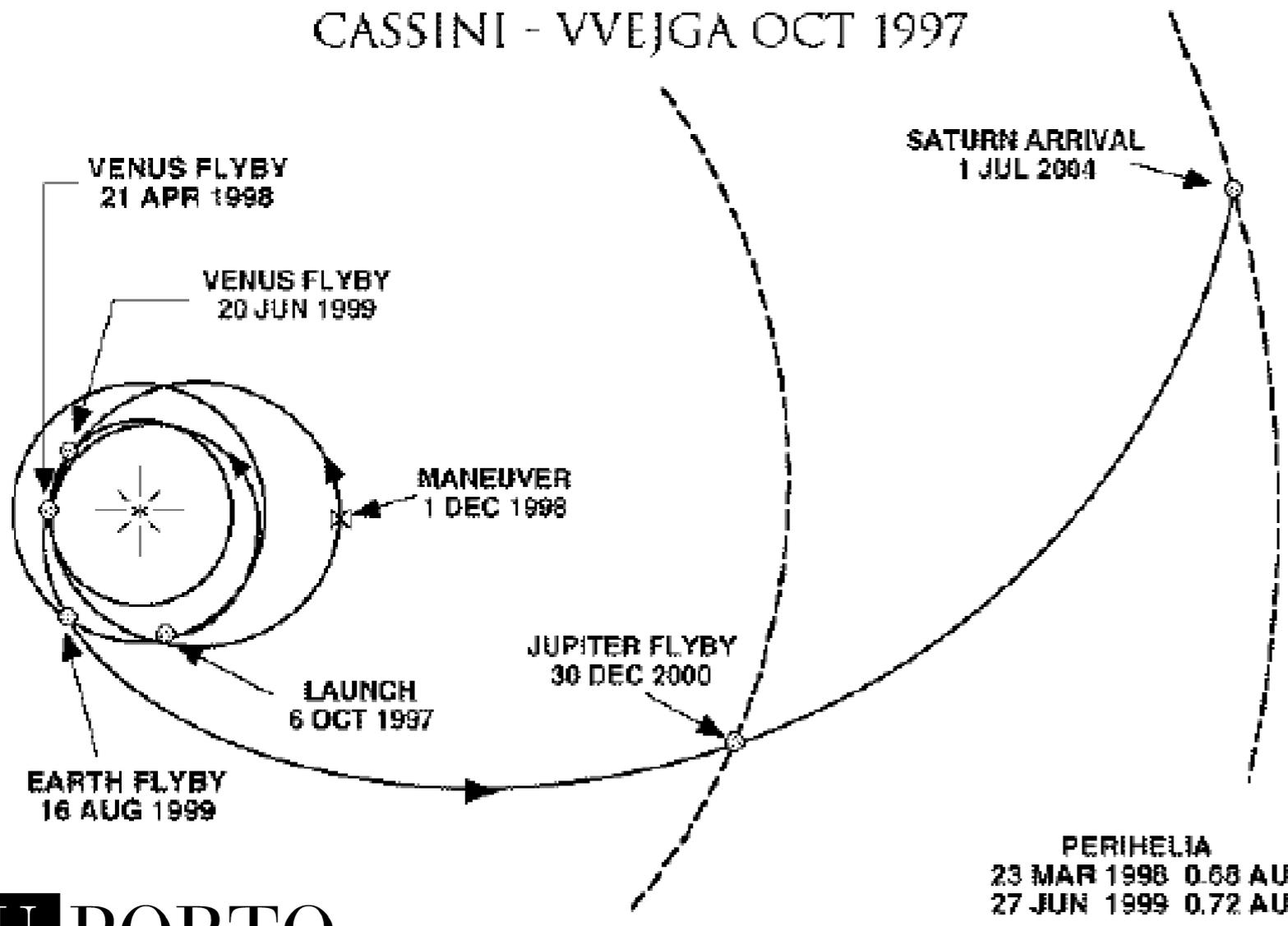


Análise qualitativa e parcial: precisão de 1-5%!

Conclusões

- I) é possível calcular trajectória de corpos celestes usando um método simples
- II) o envio de sondas deve fazer proveito do efeito slingshot para poupança de combustível

CASSINI - VVEJGA OCT 1997



```
for(t=passo;t<=MAX;t+=passo){
    for(i=0;i<4;i++){ z[i]=x[i];

        x[0]+=passo*z[2];
        x[1]+=passo*z[3];
        x[2]+=passo*(-G*Mj*(z[0]-xj(t-
passo))/pow(sqrt(pow(z[0]-xj(t-
passo),2)+pow(z[1]-yj(t-
passo),2)),3)-
G*Ms*z[0]/pow(sqrt(pow(z[0],
2)+pow(z[1],2)),3));
        x[3]+=passo*(-G*Mj*(z[1]-yj(t-
passo))/pow(sqrt(pow(z[0]-xj(t-
passo),2)+pow(z[1]-yj(t-
passo),2)),3)-
G*Ms*z[1]/pow(sqrt(pow(z[0],
2)+pow(z[1],2)),3));
```

```

#include <stdio.h>
#include <math.h>

#define PI 3.1415926
#define Mt 5.9742E+24 // Massa da Terra
#define Mj 318*Mt // Massa de Jupiter
#define Ms 332775*Mt // Massa do Sol
#define k 4*PI*PI // G*Ms em [distancia]=U.A e [tempo]=ano
#define G 2.37E-27 // Const. Gravitação em unidades Jovianas
#define passo 0.01
#define MAX 1000.0

int i;
double t,x[4],z[4];

FILE *tabela1;
FILE *tabela2;

double xj(double t);
double yj(double t);

int main()
{
    tabela1 = fopen("ss1.dat","w");
    tabela2 = fopen("ss2.dat","w");

    x[0]=10620.0;
    x[1]=49.0;
    x[2]=0.2939*2;
    x[3]=0.4045*0.02; //originais

    for(t=passo;t<=MAX;t+=passo){
        for(i=0;i<4;i++) z[i]=x[i];

        x[0]+=passo*z[2];
        x[1]+=passo*z[3];
        x[2]+=passo*(-G*Mj*(z[0]-xj(t-passo))/pow(sqrt(pow(z[0]-xj(t-passo),2)+pow(z[1]-yj(t-passo),2)),
3)-.0*G*Ms*z[0]/pow(sqrt(pow(z[0],2)+pow(z[1],2)),3));
        x[3]+=passo*(-G*Mj*(z[1]-yj(t-passo))/pow(sqrt(pow(z[0]-xj(t-passo),2)+pow(z[1]-yj(t-passo),2)),
3)-.0*G*Ms*z[1]/pow(sqrt(pow(z[0],2)+pow(z[1],2)),3));

        fprintf(tabela1,"%lf\t%lf\n",x[0],x[1]);
        fprintf(tabela2,"%lf\t%lf\n",t,sqrt(x[3]*x[3]+x[2]*x[2])-0.0*.5*G*Mj/sqrt(pow(x[0]*x[0]+x[1]*x[1],
2)));
    }

    fclose(tabela1);
    fclose(tabela2);
}

double xj(double t)
{
    return 10700*cos(0.66*t/10700.0);
}
double yj(double t)
{
    return 10700*sin(0.66*t/10700.0);
}

```