Vanderlei S. Bagnato Editor da RBEF Instituto de Física de São Carlos-USP Caixa Postal 369 13.560-970. São Carlos, SP

## Comentário sobre o artigo:

## "Determinação da Densidade e da Massa dos Anéis de Saturno"

## Wilson Lopes

Universidade Guarulhos¹ Universidade de Mogi das Cruzes²

Prezado Editor da RBEF:

Através do conhecimento da profundidade ou espessura óptica média do anel B de Saturno, da sua densidade média e da densidade das partículas que o constituem, pode-se ampliar os resultados do artigo "Determinação da Densidade e da Massa dos Anéis de Saturno" (Lopes, 1995): determinando-se o raio médio das partículas, o número de partículas por unidade de volume e o número de partículas que constitui esse anel.

Supondo-se que uma região do espaço contém um número muito pequeno de partículas, por unidade de volume, um raio de luz que a atravessa o fará sem muita dificuldade, correspondendo a um valor de espessura óptica desprezível, muito próximo de zero. Por outro lado, admitindo-se que o número de partículas, por unidade de volume, seja tão grande que o raio luminoso não consegue atravessá-la, diz-se que a região tem espessura óptica infinita.

A espessura óptica é definida por:

$$d\tau_v = \alpha_v ds$$
$$= n\sigma_v ds, \tag{1}$$

onde n é o número de partículas por unidade de volume,  $\sigma_v$ , representa a secção de choque em torno de cada partícula para a radiação luminosa de freqüência

 $\nu$  (Rybicki e Lightman, 1979) e ds é a distância percorrida pela radiação no meio.

Se a radiação luminosa forma um ângulo  $\theta$  com a normal à superfície, tem-se:

$$ds = dy/\cos\theta$$
$$= \sec\theta dy. \tag{2}$$

Substituindo-se (2) em (1), vem:

$$d\tau_v = n\sigma_\nu sec\theta dy. \tag{3}$$

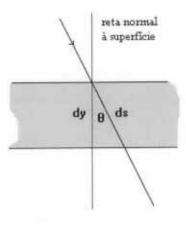


Figura 1: A radiação atravessa um comprimento ds, de uma camada de espessura dy, formando com a reta normal à superfície um ângulo  $\theta$ .

<sup>&</sup>lt;sup>1</sup> Universidade Guarulhos, Praça Tereza Cristina 1, CEP 07023-070, Guarulhos, SP

<sup>&</sup>lt;sup>2</sup>Universidade de Mogi das Cruzes, Caixa Postal 411, CEP 08780-911, Mogi das Cruzes, SP.

308 Wilson Lopes

Se  $\theta = 0$ , ds = dy e

$$d\tau_{\nu} = n\sigma_{\nu}dy,\tag{4}$$

ou seja, a profundidade óptica depende da distância percorrida pela radiação que é a própria espessura da camada.

O perfil de um anel de forma elíptica, de espessura  $2b = 2,6 \times 10^3$  m (Wilson, 1995), raio interno  $R_1 = 9,1 \times 10^7$  m e externo  $R_2 = 11,7 \times 10^7$  m, em relação ao referencial x'O'y', é dado por:

$$\frac{x^{'2}}{a^2} + \frac{y^{'2}}{b^2} = 1 \ , \tag{5}$$

onde  $a = (R_2 - R_1)/2$  e b representam, respectivamente, os semi-eixos maior e menor da secção reta do anel (a espessura do anel é definida por AB = 2b).

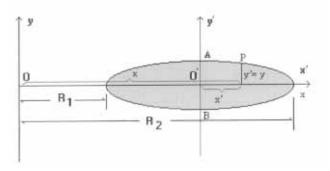


Figura 2: Secção reta do anel de Saturno. O anel gira em torno do eixo de rotação de Saturno, Oy. R, e R2 sao, respectivamente, os raios intemo e externo do anel. O ponto P, pertencente ao perfil elíptico, apresenta coordenadas (x', y') em relação ao sistema x'O'y' e coordenadas (x, y) em relação ao sistema xOy.

Para se escrever a equação, do mesmo perfil elíptico, em relação ao sistema referencial xOy, devem-se proceder, na equação (5), as seguintes transformações:  $x' = x - (R_1 + R_2)/2$  e y'= y:

$$\frac{\left(x - \frac{R_1 + R_2}{2}\right)^2}{a^2} + \frac{y^2}{b^2} = 1 \ . \tag{6}$$

Resolvendo-se a equação (6) em y, vem:

$$y = \pm \frac{2b}{(R_2 - R_1)} \sqrt{(-x + R_2)(x - R_1)}.$$
 (7)

A equação (7) define o perfil elíptico do anel, em relação ao sistema xOy, onde Oy é o eixo de rotação de Saturno.

Para uma solução simples do problema, assumem-se as seguintes hipóteses:

- a) A radiação luminosa que atravessa o anel é paralela ao eixo de rotação de Saturno (o eixo de rotação do planeta e dos anéis são, praticamente, coincidentes).
- b) As partículas que constituem o anel são todas de forma esférica, de raio médio  $\bar{r}$  e se encontram uniformemente distribuídas.
- c) A secção de choque de cada partícula, em relação à radiação luminosa, é dada por:  $\sigma_{\nu} = \pi \bar{r}^2$ .

Integrando-se a expressão (4) e levando-se em consideração a hipótese c, obtém-se a profundidade óptica para a distância y, a saber:

$$\tau/2 = n\pi r^2 y \ . \tag{8}$$

Substituindo-se (7) em (8), obtém-se:

$$\tau = 2n\pi \bar{r}^2 \frac{2b}{R_2 - R_1} \sqrt{(-x + R_2)(x - R_1)}$$
 (9)

A equação (9) fornece a profundidade óptica do anel, a uma distância x do eixo de rotação de Saturno, após a radiação ter percorrido a distância 2y.

O valor máximo da profundidade óptica, na equação (9), ocorre para  $x = (R_1 + R_2)/2$ ,

$$\tau_{\text{max}} = n\pi\bar{r}^2 \cdot 2b,\tag{10}$$

e o valor médio da profundidade óptica é definido por<sup>3</sup>

$$\bar{\tau} = \frac{1}{R_2 - R_1} \int_{\text{anel}} \tau \cdot dx$$

$$= 2n\pi \bar{r}^2 \frac{2b}{(R_2 - R_1)^2} \int_{x=R_1}^{R_2} \sqrt{-x + R_2(x - R_1)} \cdot dx.$$

$$= \frac{1}{4} n \pi^2 \bar{r}^2 \cdot 2b . \tag{11}$$

A partir da equação (11), obtém-se:

$$n\bar{r}^2 = \frac{4\bar{\tau}}{\pi^2 \cdot 2b} \ . \tag{12}$$

Por outro lado, a densidade média do anel é definida por:

<sup>&</sup>lt;sup>3</sup> A integral que resulta no valor médio da profundidade óptica, equação (11), foi resolvida com o auxílio das integrais 146 e 145, nesta ordem, do Handbook of Chemistry and Physics, 1971.

$$\bar{\mu} = m \cdot n$$

$$= \frac{4}{3}\pi \ \bar{r}^3 \ \mu_p \cdot n \ , \tag{13}$$

onde  $\mu_p$  e n representam, respectivamente, a densidade de cada partícula e o número de partículas por unidade de volume. Da equação (13), pode-se escrever:

$$n \ \bar{r}^3 = \frac{3 \cdot \bar{\mu}}{4\pi \cdot \mu_p} \ . \tag{14}$$

Com as equações (12) e (14) obtêm-se, respectivamente, o raio médio das partículas, constituintes do anel, e o número de partículas por unidade de volume, a saber:

$$\bar{r} = \frac{3\pi\bar{\mu} \cdot 2b}{16\mu_p\bar{\tau}} \tag{15}$$

е

$$n = \frac{3\bar{\mu}}{4\pi\mu_p r^3} \ . \tag{16}$$

Substituindo-se, na equação (15),  $\bar{\mu} = 0,101 \times 10^3$  $kg/m^3$ ,  $2b = 2,60 \times 10^3 m$  (Largura sugerida por Lopes, 1995, compatível com a massa do anel determinada por McLaughlin e Talbot, 1977),  $\mu_P = 2.50 \times 10^3 \text{kg/m}^3$ (densidade típica de material rochoso) e  $\bar{\tau} = 1,5$  (Esposito et al., 1983) têm-se, para o raio médio das partículas,  $\bar{r} = 41, 2$  m. Substituindo-se esse valor do raio médio na equação (16), obtém-se a densidade de partículas por unidade de volume  $n = 1.37 \times 10^{-7}$ m³. Sendo  $V = \pi^2 \cdot 2b \cdot (R_2^2 - R_1^2)/4 = 3,97 \times 10^{19}$ m<sup>3</sup> o volume do anel B, pode-se calcular o número de partículas que o constitui:  $N = n \cdot V = 4,77 \times 10^{12}$ . Desta maneira, a massa do anel B será dada por:  $M_B = Nm = N \cdot 4\pi \bar{r}^3 \mu_p / 3 = 3,50 \times 10^{21} \text{ kg ou, então,}$  $M_B = 6,15 \times 10^{-6} \cdot M_S \ (M_S = 5,69 \times 10^{26} \ \text{kg representa}$ a massa de Saturno), que concorda com o valor encontrado por MacLaughlin e Talbot (1977). Por outro lado, para uma densidade  $\mu_p = 1,00 \times 10^3 \text{kg/m}^3$  (densidade típica de gelo) e a mesma profundidade óptica,

obtém-se, respectivamente, para o raio médio, número de partículas por unidade de volume e para o número de partículas:  $103 \text{ m}, 2, 20 \times 10^{-8} \text{ m}^{-3} \text{ e } 7,63 \times 10^{11}$  (para estes valores a massa do anel continua a mesma).

## Referências Bibliográficas

- L. W. Esposito, M. O'Callaghan, E. Simmons, C. W. Hord, A. West, A. L. Lane, R. B. Pomphrey, D. L. Coffeen, M. Sato, "Voyager Photopolarimeter Stellar Occultation of Saturn's Rings". Journal of Geophysical Research: 88(A1), 8643 (1983).
- Handbook of Chemistry and Physics. Editor: Robert C. Weast. Cleveland: ed. 51. Chemical Rubber CO. p. A-172. 1971.
- W. Lopes, "Determinação da Densidade e da Massa dos Anéis de Saturno". Revista Brasileira de Ensino de Física. São Paulo, 17(4), 265 (1995).
- 4. W. I. McLaughlin, e T. D. Talbot, "On the Mass of Saturn's Rings". Monthly Notices R. Astr. Soc. London, 179 (3), 619 (1977).
- G. B. Rybicki e A. P. Lightman, Radioactive Processes in Astrophysics, New York: John Wiley & Sons, 1979, 382 p.

Sem mais para o momento, subscrevo-me, Atenciosamente,

Wilson Lopes

Residência:
Wilson Lopes
Rua João Marcelo Santoni, 325
Parque Renato Maia
CEP 07114-120,
Guarulhos, SP.