Инфракрасные области поглощения межзвездной пыли

Артамонов Алексей

11 мая 2013 г.

1 Введение

Химичкский состав межзвездных пылинок может быть определен путем изучения инфракрасных полос, наблюдаемых в спектрах звезд и протозвездных объектов. При этом исследуют профили полос и поляризацию в них. Инфракрасные полосы несут также информацию о размере, структуре и форме пылинок.

Оптическая толщина в полосе и поляризация в ней определяются свойствами пылинок, их лучевой концентрацие N_d , а так же степенью и направлением их ориентации. Для неполяризованного падающего излучения они равны:

$$\tau(\lambda) = N_d(r) \frac{1}{2} [C_{ext}^{TM}(m_{\lambda, 2\pi r_V/\lambda, \alpha}) + C_{ext}^{TE}(m_{\lambda, 2\pi r_V/\lambda, \alpha})],$$

$$P(\lambda) = N_d(r) \frac{1}{2} [C_{ext}^{TM}(m_{\lambda, 2\pi r_V/\lambda, \alpha}) - C_{ext}^{TE}(m_{\lambda, 2\pi r_V/\lambda, \alpha})].$$

Здесь r_V — характерный размер несферической пылинки (ее объем равен объему шара с радиусом r_V), $C_{ext}^{TM,TE} = C_{abs}^{TM,TE} + C_{sca}^{TM,TE}$ — фактор эффективности ослабления для двух случаев поляризации падающего излучения, α — угол падения излучения (для сфероидов угол между волновым вектором и осью вращения частицы $0^o \ge \alpha \ge 90^o$), $m_\lambda = n - ki$ — комплексный показатель преломления вещества пылинки.

Итого сделано:

1. Проведены расчеты нормированных зависимостей $\tau \lambda/\tau(3\mu m)$ и $P(\lambda/\tau(\lambda))$ в диапозоне длин волн 3 – 25 μm , включающим в себя ледяную $(3\mu m)$ и силикатные полосы астрономического силиката. При этом использовались данные:

Показатели преломления для льда и силикатов (База JPDOC: astro.spbu.ru/JPDOC);

Квазистатическое приближение для сфероидальных частиц с оболочкой (вернее сое ее представление), описанное формулами в главе 'Рабочие формулы'

Были рассмотрены вытянутые частицы с разными отношениями полуосей и разными размерами.

2 Рабочие формулы и константы

Ряд формул с помощью которых производились вычисления

 λ — длина волны излучения

d — фокусное расстояние сфероида

 $c=2\pi/\lambda\cdot$ — размерный параметр

 a_{ice}, b_{ice} — большая и малая полуось льдинки

 a_{sil}, b_{sil} — большая и малая полуось силиката

 α — угол между осью вращения и волновым вектором приходящего излучения

m — коэффициент приломления ($\varepsilon = m^2$)

 Q_{ext} — ослабление света

 Q_{abs} — истинное поглощение света

 Q_{sca} — рассеивание света

 $\tilde{\mathbf{a}}_{j}$ — степень поляризации

f = 1?prolate: -1

 $ilde{ ext{f}} = V_{core}/V_{total}$ — отношение объемов силикатного ядра к объему всей частицы

prolate
$$\xi_0 = \left(\frac{a}{b}\right)^2 \left[\left(\frac{a}{b}\right)^2 - 1\right]^{-\frac{1}{2}}, \quad \frac{2\pi a}{\lambda} = \left(\frac{a}{b}\right)^2, \quad r_V^3 = a^2 b$$
 (1)

oblate
$$\xi_0 = \left[\left(\frac{a}{b} \right)^2 - 1 \right]^{-\frac{1}{2}}, \qquad \frac{2\pi a}{\lambda} = \left(\frac{a}{b} \right)^2, \qquad r_V^3 = ab^2$$
 (2)

$$Q_{ext}^{TM,TE}\left(m,c,\frac{a}{b},\alpha\right) = Q_{abs}^{TM,TE}\left(m,c,\frac{a}{b},\alpha\right) + Q_{sca}^{TM,TE}\left(m,c,\frac{a}{b},\alpha\right) \tag{3}$$

$$Q_{abs}^{TE} = (Q_{abs}^{TE})_{Rayleigh} = \frac{4}{3}c\xi_0 \left(\frac{\xi_0^2 - f}{\xi_0^2 - f\cos^2\alpha}\right)^{\frac{1}{2}} \frac{Im(\varepsilon)}{|L_1(\varepsilon - 1) + 1|^2}$$
(4)

$$Q_{abs}^{TE} = (Q_{abs}^{TE})_{Rayleigh} = \frac{4}{3}c\xi_0 \left(\frac{\xi_0^2 - f}{\xi_0^2 - f\cos^2(\alpha)}\right)^{\frac{1}{2}} Im(\varepsilon) \left(\frac{\sin^2\alpha}{|L_3(\varepsilon - 1) + 1|^2} + \frac{\cos^2\alpha}{|L_1(\varepsilon - 1) + 1|^2}\right)$$
(5)

$$Q_{sca}^{TE} = \frac{c^4 \xi_0^2 (\xi_0^2 - f)^{\frac{3}{2}}}{9\pi (\xi_0^2 - f\cos^2 \alpha)^{\frac{1}{2}}} |\tilde{\mathbf{a}}_1|^2 \int_0^{2\pi} \int_0^{\pi} (\cos^2 \varphi + \cos^2 \theta \sin^2 \varphi) G^2(u) \sin \theta d\theta d\varphi \tag{6}$$

$$Q_{sca}^{TE} = \frac{c^4 \xi_0^2 (\xi_0^2 - f)^{\frac{3}{2}}}{9\pi (\xi_0^2 - f\cos^2 \alpha)^{\frac{1}{2}}} \times$$

$$\left[\mid \tilde{\mathbf{a}}_1 \mid^2 \cos^2 \alpha \int_0^{2\pi} \int_0^{\pi} (\cos^2 \varphi + \cos^2 \theta \sin^2 \varphi) G^2(u) \sin \theta d\theta d\varphi + \right.$$

$$\left. \mid \tilde{\mathbf{a}}_3 \mid^2 \sin^2 \alpha \int_0^{2\pi} \int_0^{\pi} G^2(u) \sin^3 \theta d\theta \varphi + \right.$$

$$2Re(\tilde{\mathbf{a}}_3 \tilde{\mathbf{a}}_1^*) \sin \alpha \cos \alpha \int_0^{2\pi} \int_0^{\pi} G^2(u) \cos \theta \sin^2 \theta \cos \varphi d\theta \varphi \right]$$

$$(7)$$

$$G(u) = \frac{3}{u^3}(\sin u - u\cos u) \tag{8}$$

prolate
$$u = c\xi_0 \sqrt{(\cos \theta - \cos \alpha)^2 + \left(\frac{a}{b}\right)^{-2} (\sin^2 \theta + \sin^2 \alpha - 2\sin \theta \sin \alpha \cos \varphi)}$$
 (9)

oblate
$$u = c\xi_0 \sqrt{(\cos \theta - \cos \alpha)^2 + \left(\frac{a}{b}\right)^2 (\sin^2 \theta + \sin^2 \alpha - 2\sin \theta \sin \alpha \cos \varphi)}$$
 (10)

$$\tilde{\mathbf{a}}_j = \frac{\varepsilon - 1}{L_j(\varepsilon - 1) + 1}, \quad L_1 = \frac{1 - L_3}{2} \tag{11}$$

prolate
$$L_3 = \frac{1 - e^2}{e^2} \left(\frac{1}{2e} \ln \frac{1 + e}{1 - e} - 1 \right), \quad e = \sqrt{1 - \frac{b^2}{a^2}}$$
 (12)

oblate
$$L_3 = \frac{1 - e'^2}{e'^2} \left(1 - \frac{1}{2e'} \arctan e' \right), \quad e' = \sqrt{\frac{a^2}{b^2} - 1}$$
 (13)

$$\tilde{\mathbf{a}}_{j} = \frac{(\varepsilon_{2} - 1)[\varepsilon_{2} + (\varepsilon_{1} - \varepsilon_{2})(L_{j}^{1} - \tilde{\mathbf{f}}L_{j}^{2})] + \tilde{\mathbf{f}}\varepsilon_{2}(\varepsilon_{1} - \varepsilon_{2})}{[\varepsilon_{2} + (\varepsilon_{1} - \varepsilon_{2})(L_{j}^{1} - \tilde{\mathbf{f}}L_{j}^{2})][1 + (\varepsilon_{2} - 1)L_{j}^{2}] + \tilde{\mathbf{f}}L_{j}^{2}\varepsilon_{2}(\varepsilon_{1} - \varepsilon_{2})}$$

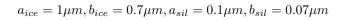
$$(14)$$

3 Случай вытянутых частиц

Результат для разных отношений полуосей, и для различных углов падения излучения, по отношению к оси вращения частицы, представлен в графическом виде.

Список литературы

- [1] Борен К., Хафмен Д. Поглощение и рассеяние света малыми частицами Мир. М., 1983.
- [2] Вощинников Н.В. Межзвездная пыль Итоги науки и техники, Иссл. косм. пространства, Т.25, С.98, 1986.
- [3] Фарафонов В.Г. Рассеяние света свероидальными частицами в квазистатическом приближении *Оптика и спекторскопия*, Т.66, С.455, 1994.



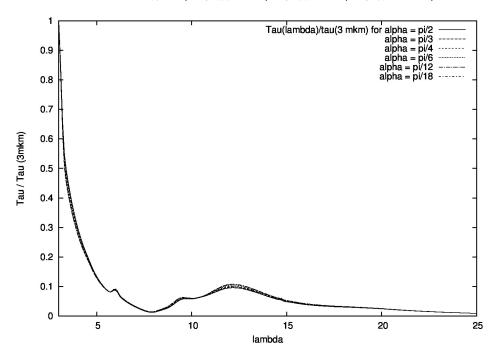


Рис. 1: $\tau(\lambda)/\tau(3\mu m)$

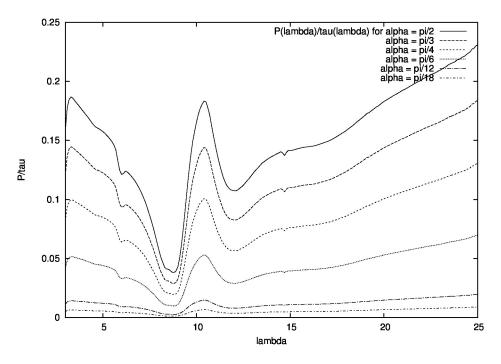
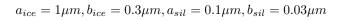


Рис. 2: $P(\lambda)/\tau(\lambda)$



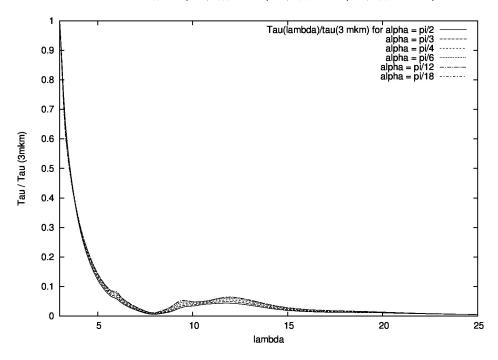


Рис. 3: $\tau(\lambda)/\tau(3\mu m)$

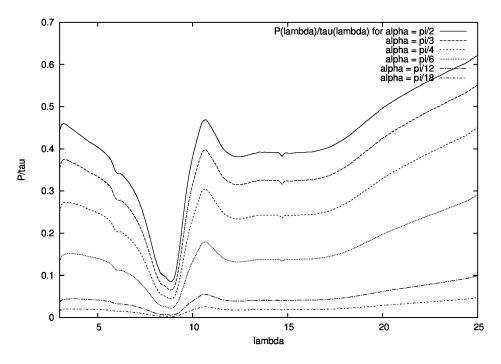
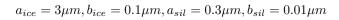


Рис. 4: $P(\lambda)/\tau(\lambda)$



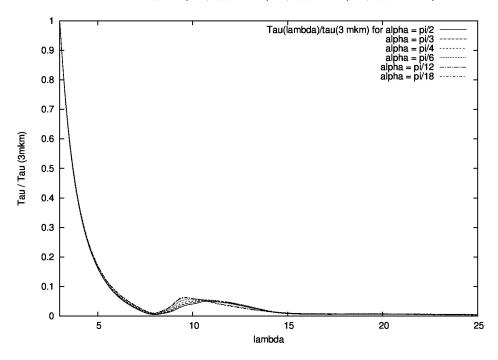


Рис. 5: $\tau(\lambda)/\tau(3\mu m)$

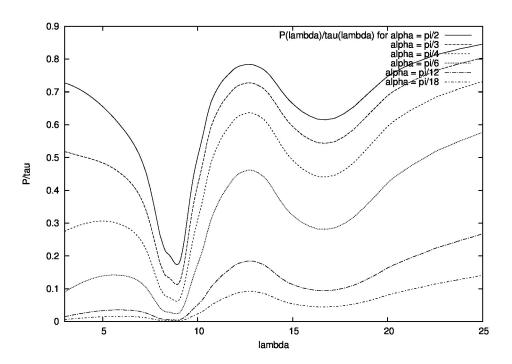


Рис. 6: $P(\lambda)/\tau(\lambda)$