# F1 光散乱による石綿リアルタイムモニタ

# の開発Ⅱ

Asbestos Fiber Real-Time Monitor by detection of Polarized Scattering Light II

廣本宣久\*、伊東繁夫\*\*、前野 恭\*、板部敏和\* (N.Hiromoto\*, S.Ito\*\*, T.Maeno\*, T.Itabe\*) \*郵政省通信総合研究所、\*\*東洋大学工学部 (\*Communications Research Laboratory, \*\*Toyo University)

Abstract: We studies a new method of monitoring asbestos fiber aerosol, which measures polarization of scattered laser light at a scattering angle of 170° for discrimination between a cilindrical particle and a spherical particle. We have estimated intensity of polarized scattering light on real experimental conditions including a particle radius, laser wavelength and power, and a field of view of the detector, and we have concluded the measurement of the scattering intensity is effective to discriminate a cilindrical particle in addition to the polarization measurement. We have also found through computation using the Mie scattering theorythat discrimination between serpentine and amphibole asbestos can be made by measurement of polarization at two wavelengths.

1. はじめに

現在、通信総研では環境庁のサポートを受けて、新しい石綿リアルタイム・モニターの開発に関 する研究を進めている。その目的は、①リアルタイム測定ができ、②石綿粒子の識別が可能であり、 また③微小な石綿繊維も検出できるシステムの開発である1)。このため、大気中に浮遊する粒子を 吸い込み、高電場によって配向させ、垂直に入射したレーザ光の散乱を特定の散乱角で偏向を含め て測定し、石綿粒子を他の粒子から識別して計数する装置の開発を行っている。

ここでは後に述べるように偏光が重要であるので、偏光度(Polarization)の定義をまとめる。  $|S_1|^2$ 、 $|S_2|^2$ および $|T_1|^2$ 、 $|T_2|^2$ を、それぞれ球粒子および円柱粒子に対する散乱面に垂直、平行に直線偏向した入射光に対する単位入射光強度あたりの散乱光強度として以下の様に定義する。すなわち、球粒子では、

$$P = \frac{|S_1|^2 - |S_2|^2}{|S_1|^2 + |S_2|^2}, \qquad (1)$$

また、円柱粒子では、

 $P = \frac{|T_1|^2 - |T_2|^2}{|T_1|^2 + |T_2|^2}$ (2)

である。

2. 散乱角170°での偏向度による球粒子と円柱粒子の判別

我々のこれまでの研究によって、後方散乱に近い散乱角170°での偏光度(Polarization)に よって、球粒子と円柱粒子の判別が可能であることが明らかになった2)。Fig.1(a)に球粒子、Fig. 1(b)に円柱粒子の散乱角170°での粒子の半径(r)に対する偏光度の依存性を、ミー散乱理論 3)に基づいて計算した結果を示す。Fig.1(a)およびFig.1(b)に示すように散乱角170°での偏光 度は、球半径が1.2 μ m以下で負、円柱半径が0.6 μ m以下で正と言うように、偏向度にはっ きりとした差があるのが分かる。したがって、球が半径 r = 1.2 μ m程度以下、円柱が半径 r = 0.6 μ m程度以下であるならば、円柱と球との区別が可能である。

粒子が十分に小さい領域ではレイリー近似が成り立ち、その偏向度は、球では

$$P = \frac{(1 - c \circ s \theta)}{(1 + c \circ s \theta)} \rightleftharpoons 0.015 \qquad (\theta = 170^\circ) \qquad (3)$$

また、円柱では、

$$P = \frac{(|m+1|^2 - 4\cos\theta)}{(|m+1|^2 + 4\cos\theta)} = 0.25 \qquad (m = 1.55, \ \theta = 170^\circ) \qquad (4)$$

となり、粒子が小さい領域に於いても差は明確であることが分かる。従って、粒子の大きさを限定 できれば、散乱角170度での偏光度の計測によって、球粒子と円柱粒子の識別が可能であるとい える。

#### 3. 石綿リアルタイムモニターにおける実験パラメータと散乱光強度

石綿リアルタイムモニターでは光源として、Arレーザ(波長 $\lambda = 0.488\mu$ m、強度P=45mW、 ビーム径d=0.61mm $\phi$ )とHe:Neレーザ(波長 $\lambda = 0.6328\mu$ m、強度P=10mW、ビーム径 d=0.68mm $\phi$ )を用いる。検出器の視野はF/10の対物レンズを用いて、電界によって配向した 円柱粒子に垂直な面(この面が散乱面)内で、後方散乱に近い散乱角170°を中心として、 $\Delta \theta$ =0.1rad $\phi$ (約5° $\phi$ )、立体角で $\Delta \Omega = 7.96 \times 10^{-3}$  srである。

このとき、測定される散乱光強度  $P_{mes}$  [W] は、入射レーザ光の波長 $\lambda$  [ $\mu$ m] および波数 k (=  $2\pi / \lambda$ ) [ $\mu$ m<sup>-1</sup>] エネルギー密度 I<sub>1</sub> [W/ $\mu$ m<sup>2</sup>]、粒子の半径 a [ $\mu$ m]、散乱角170° での平行、垂直の二つの偏光に対する球粒子の散乱振幅をS<sub>1</sub>、S<sub>2</sub>とすると、

$$P_{mes} = \frac{I_{i} (|S_{1}|^{2} + |S_{2}|^{2})}{2k^{2}} \Delta \Omega$$
(5)

と表される。また、円柱粒子の散乱振幅をT₁、T₂とすると、測定される散乱光強度は、

$$P_{mes} = \frac{I_{i}L(|T_{1}|^{2} + |T_{2}|^{2})}{\pi k} \Delta\theta$$
(6)

# 158

となる。ここで、L [µm] は円柱の長さで、粒子の半径 a [µm] より十分大きい。

ミー散乱理論を用いて、球粒子、円柱粒子の各々に対して散乱角 170°での散乱強度(S<sub>11</sub>= {|S<sub>1</sub>|<sup>2</sup>+|S<sub>2</sub>|<sup>2</sup>}/2およびT<sub>11</sub>= {|T<sub>1</sub>|<sup>2</sup>+|T<sub>2</sub>|<sup>2</sup>}/2)を計算した結果を、Fig. 2(a)およびFig. 2(b)に示す。これらの散乱強度S<sub>11</sub>、T<sub>11</sub>を用いて、(5)式、(6)式より測定 される散乱光強度を計算した結果を表1にまとめる。ここで、球の半径 1.2µm、円柱の半径 0.2 µm、長さを5µmとしている。また、石綿の屈折率は、蛇紋石系のクリソタイルが 1.55、角閃石 系のアモサイトとクロシドライトがそれぞれ1.68、1.70程度である4)ので、これらの値を用いてい る。実験装置では、粒子は管中を約4.2×10<sup>2</sup>mm/sで流れるので、表1の散乱光強度[W]に~ 10<sup>-3</sup>sを掛けたエネルギー[J]の光パルスが出ることになる。

# 4. 散乱光強度を加えての球粒子と円柱粒子の識別

大気中を浮遊している球粒子の半径は、1~1.5µm以下、0.05µm程度が中心と考えられるので、 表1より球粒子の散乱光強度は円柱粒子のそれよりもかなり小さく、2節で述べた偏光度を考え合 わせると、偏光度が負で散乱光強度が小さい粒子は球粒子とみなしてほとんど間違いないと考えら れる。円柱粒子では、偏光度が負であるのは、Fig.1(b)より半径が 0.6µm程度より大きい粒子で あって、大きな散乱光強度を与えるからである。逆に、偏光度が正であるだけで、(ある程度の散 乱強度があれば)ほとんど円柱粒子と判断して良いと考えられる。

## 5. 2波長のレーザ光による蛇紋石系アスベストと角閃石系アスベストの識別

3節に述べたように蛇紋石系アスベストと角閃石系アスベストはそれぞれ屈折率が 1.55 程度、 1.68~1.70程度であり、屈折率に少し差がある。しかし、2節で検討した様な偏光度だけからでは、 両者の差は小さく、区別することができない。そこで、2波長のレーザを用いることとし、円柱粒 子の軸に平行な偏光成分(TPA)と垂直な偏光成分(TPE)の散乱振幅を、2つの波長( $\lambda_1$ =0.488 $\mu$ m、 $\lambda_2$ =0.6328 $\mu$ m)に対してミー散乱理論より計算を行い、2系統のアスベストの識 別の可能性を調べた。Fig.3は、粒子半径を0.1 $\mu$ mまで変化させて求めた、波長 0.488 $\mu$ mの偏光 の垂直成分/波長0.6328 $\mu$ mの偏光の平行成分(TPE<sub>1</sub>/TPA<sub>2</sub>)という異なる波長での異なる 偏光成分の比を、屈折率m=1.58、1.68、1.70に対して示したものである。この図より、2つの異 なる波長での異なる偏光成分の比であるTPE<sub>1</sub>/TPA<sub>2</sub>を測定することにより、蛇紋石系アスベ ストと角閃石系アスベストの識別が可能であることがわかる。しかし、同じ角閃石系アスベストで あるアモサイトとクロシドライトの識別は、この方法でも難しいといえる。

## 参考文献

- 1)廣本宣久、小暮晋祐、伊藤繁夫、板部敏和,"光散乱による石綿リアルタイムモニタの開発", 第15回レーザセンシングシンポジウム", P23,予稿集, p.103 (1992).
- 2)廣本宣久、伊藤繁夫、板部敏和, "ミー散乱の偏光による石綿状粒子と球状粒子の識別法", 第 40回応用物理学関係連合講演会", 30a-ZA-4, 予稿集 No.3, p.890 (1993).
- 3)Creig F. Bohren and Donald R. Huffman, "Absorption and Scattering of Light by Small Particles", A Wiley-Interscience Publication (New York) (1983).
- 4)神山宣彦, "アスベストの鉱物学", 労働衛生 Vol.29, No.2, p.32 (1988).



polarization at two wavelengths

160