▋技術報告 ■

粉体の熱伝導(III)

―推定方法の検討――

Thermal Conductivity of Powders (II) Discussion for the Estimation

松原 弘美* • 田尻 耕治* • 朝比奈 正* • 小坂 岑雄** Hiromi Matsubara Koji Tajiri Tadasi Asahina Mineo Kosaka

1. まえがき

粉体層の有効熱拡散率, α , の数値はケミカル・ヒー トポンプなど充塡層反応器の設計にはもとより、食品 セメント・肥料・セラミックス原料など粉体を取り 扱う諸工業で広く要求される。また最近では断熱・保 温を始めとする熱エネルギー分野でも重要性を増しつ つある。しかし粉体材料の多様さに加えて、精密な熱 測定には多大の技術的困難が伴うため、これまでに蓄 積された実測データは非常に少なく、かつその信頼性 にも少なからず問題を残していた。筆者らは上記の背 景から、比較的に簡便な装置で粉体、その他、の熱拡 散率を評価できる「定測昇温法」1~3)を提案し、この試 作装置を用いて各種の酸化物粉⁴⁾, CHP用薬材⁵⁾, 水 素吸蔵用合金粉⁶⁾などにつき、 α の測定データを報告し てきた. ここにαを有効熱拡散率と呼ぶのは、粉体の熱 物性がその充塡率や共存する雰囲気ガスの種類、さら には粒径(分布)や粒形などにも影響される "effective"な数値であることによる、ちなみに、 $\overline{\alpha} = \overline{\mathbf{k}} /$ $Cp \cdot \overline{\rho}$ であり, \overline{k} : 有効熱伝導率, Cp: 比熱, $\overline{\rho}$: カサ密度である。熱測定において実測が貴重であるこ とは言うまでもないことだが、粉体の多種・多様さを 考慮すると、それが近似値であるにせよ、なにがしか の推定方法を追求することには実験に劣らぬ意義が認 められよう.

そこで本報では固体としての物性が比較的に明らか な物質の粉体数種類について有効熱拡散係数, a, を測 定するとともに,それらの推定方法について考察を加 えた.以下,得られた結果について記述する.

実験方法と試料

「定測昇温法」による熱拡散率測定装置とその操作

*名古屋工業技術試験所金属部材料工学課

- 〒462 名古屋市北区平手町1-1
- ** 名古屋工業技術試験所金属部材料工学課長

については既報4)に詳細に述べたから省略する。本報 では・アルミナ(A),・アルミナ(B),・チタニア,・シリ カ,・炭化けい素,・18-8ステンレス鋼,・一部について アルミニウムなどの粉体を試料とした。アルミナ(A) は(B)に対して粗粒である。酸化物粉はいずれも97% 以上の純度を呼称する市販品である。炭化けい素粉は 研磨用のもの,ステンレス鋼およびアルミニウム粉は それぞれ粉末冶金用のものを,受入のまま乾燥処理し て使用した。化学分析・粒度分析などの評価は行って いない. 既報⁶⁾で粉体と共存するガス相の熱伝導に対 する寄与が大であることが認められたため、ここでも 雰囲気ガスとしてアルゴン,空気,およびヘリウムを 使用した。粉体のカサ密度、 ρ, は既報のように、 試料 容器に充塡できた粉体の重量から計算で求めた。容器 の構造上,軽く衝撃を与える程度の充塡しかできなか ったため、十分に高いρが得られにくい問題が残され た。なお、後述の推定方法の議論には、必要に応じ、 既報4~6)のデータも援用する.

3. 実験結果

アルミナ(A)に関して本研究で得られた測定結果を 図-1に示す.「定測昇温法」では温度一定の測定がで きないので,図の温度軸は測定を行った区間(数℃) の平均値となっている.幸いにも,有効熱拡散係数, α,の温度係数はあまり大きくない.このため,平均値 で表示しても大きな誤差は招かないと考えられる.図 からわかるように,共存ガスとしてヘリウムを使用す ると,α値がかなり高く得られた.アルゴンを用いた実 験結果は空気中のそれと比較して、少し低い値となる が大きな差異ではなかった.同様な測定結果をアルミ ナ(B)とステンレス鋼粉末について図-2に,チタニア とシリカについて図-3に,また炭化けい素粉末(一部 アルミニウム粉)について図-4に例示する.後述する ようにシリカと炭化けい素では,固体としての熱伝導 度,ks,に2桁以上の差があるが,粉体のαとしてはい



図-1 アルミナ(A)粉体のα測定結果



図-3 シリカとチタニア粉体のα測定結果

ずれも10⁻³ cd/sのオーダにあって大差を生じないこと が興味深い点といえよう

4. 考察

4.1 固体に関する文献値

Touloukian ら⁷¹ は各種物質の熱物性値を広範囲に 集録している.集められたデータのばらつきが大であ ることからも,熱測定の技術的困難さが納得されると ころであるが,彼らの表から比較的高純度に対応する と考えられる数値を抽出したのが表1である.ただし, シリカの熱伝導度,ks,は結晶方位による差を無視し た算術平均値である.本表の末尾には使用した雰囲気 ガスの熱伝導度,kp.を示す.気体の比熱は計算上, 無視した.

4.2 熱伝導率推定のためのモデル

これまでにも、粉体層もしくはそこに存在する空隙 を第二相と考える「複合体」のために、熱伝導モデル がいくつか提案されている。DawsonとBriggs⁸⁾に



図-4 炭化ケイ素 (一部アルミニウム)の α 測定結果

よれば、これらのモデルは電気伝導度とのアナロジー によって次のように分類される.

(イ)流束モデル,(ロ)オーム則モデル,(ハ)実験式

(1)は古く Maxwell⁹⁾ が複合体の電気抵抗を説明す るのに使用したもので,直接熱伝導に拡張するには無 理な点があるが,時々,持ち出されることがある^{10,11)}. (ロ)は多用されるモデルであり,例えば複合体(粉体層) を図-5, (a), (b)のように近似して,その合成抵抗を考 える場合もある. Russell¹²⁾ は(a)および(b)それぞれに ついて(1)および(2)式を与えた.以下の式は表2にまと めて示す.表中では,km:複合体(または粉層体) の熱伝導率,ks:固体(斜線部分)の熱伝導率,kp: 気体または空隙(白地部分)の熱伝導率である.さら に,Q=ks/kp,R=kp/ksとしてある. ϵ は空隙部 (または第二相)の体積分率を示す.いま常識的にks ≫kp,と考えると,(1)式では固相部の,(2)式では空隙 部の熱伝導が大きく寄与することになる.しかし実際 の粉体層は図示のように単純な構造とはならず,(1),

r (Calg IC), PS	
温度, K 物質	300	500	700
アルミナ	ks = 0.360	0.202	0.126
Ps = 3.97	Cp = 0.183	0.222	0.273
チタニア	ks = 0.084	0.0588	0.0439
Ps = 3.84	Cp = 0.169	0.0204	0.215
シリカ	ks = 0.0831	0.0494	0.0381
Ps = 2.63	Cp = 0.178	0.236	0.271
炭化けい素	ks = 2.41	1.67	0.911
Ps = 3.21	Cp = 0.161	0.235	0.261
(アルミニウム)	ks = 1.72	1.77	1.79
Ps = 2.78	Cp = 0.215	0.224	0.235
ステンレス鋼	ks = 0.168	0.188	0.212
Ps=7.85	Cp = 0.114	0.125	0.131
空気	$kp = 2.61 x 10^{-4}$	3.91 x10 ⁻⁴	5.13 x 10 ⁻⁴
アルゴン	$kp = 1.77 \ x 10^{-4}$	2.64×10^{-4}	$3.36 \text{ x} 10^{-4}$
ヘリウム	$kp = 1.49 x 10^{-3}$	2.08 x 10 ⁻³	2.78 x 10 ⁻³

表1 本報で使用した固体およびガスの物性値⁷⁾ k(W cm⁻¹ K⁻¹) Cp(Ca) π^{-1} K⁻¹) ρ_{s} (g cm⁻³)

(2)式はいずれも"Over estimation"であるに違ない. Wylie と Southwick¹³⁾ は粉体を分散した電解質液体 の電気抵抗を、図-5(c)のように・粉体粒子が連結して いる通路・粉体と電解質液体が直列に連結した通路・ 液体のみからなる通路(白地部),を仮定して考えた。 (c)図を簡単にしたのが(d)図であり、これから(3)式が導 かれた、この式には上述した各通路の分布を特徴づけ る無次元数として x, y, F, Zが含まれている。Woodsideと Messmer¹⁴⁾ はこの議論を(e)図のように簡略化 して(4)式を与えた. 式中の a, b, c, d, は(e)図中に示す 相対的な尺度である。Dul'nevとZarichinvak¹⁵⁾は (4)式の未知数に近似的な数値を代入することで(5)式を 提案した。(5)式と同様の式が織物に適用されたことが ある. Dul'nev¹⁷⁾はまた、(e)を立体化した(f)図の配置 について考え,(6)式を示している. ここにr=d/L で ある。

ところで以上の議論では、何らかの意味で固体粒子 と空隙の規則的配置を仮定する必要を生ずる。しかし 実際の粉体は粒径、粒形ともにランダムであって規則 性の存在は非常に考えにくい。そこで Woodside と Messmer¹⁸⁾は粒子と空隙の大きさが、伝熱系に対し て十分小さいとき、その平均的物性を成分・物性の幾 何平均で置き換えることを提唱した。二成分系につい て書けば(7)式のようである。さらに Wimmer ら¹⁹⁾は これを一歩進めて、多成分系につき(8)式を示した。(8) 式のki は i 成分の熱伝導率, (Vf) i は i 成分の体積分 率である。これから知られるように, (7), (8)式は等価 な関係を示す。

一方,(ハ)の実験式についても多くの提案がある.た とえば Chaudhary δ^{20} の結果は(9)式のようであり, 式中のa~dは(e)図の尺度が使われている.nは複雑な



- 64 -

表2 各種の熱伝導率推定のためのモデル数式

(1)	$\mathbf{km} = \mathbf{ks} \left[\varepsilon^{\frac{2}{3}} + \mathbf{Q} \left(1 - \varepsilon^{\frac{2}{3}} \right) \right] / \left[\varepsilon^{\frac{2}{3}} - \varepsilon + \mathbf{Q} \left(1 - \varepsilon^{\frac{2}{3}} + \varepsilon \right) \right]$
(2)	$\mathbf{km} = \mathbf{kp} \left[\left(1 - \epsilon \right)^{\frac{2}{3}} + \mathbf{R} \left(1 - \left(1 - \epsilon \right)^{\frac{2}{3}} \right) \right] / \left[\epsilon + \left(1 - \epsilon \right)^{\frac{2}{3}} - 1 + \mathbf{R} \left(2 - \epsilon - \left(1 - \epsilon \right)^{\frac{2}{3}} \right) \right]$
(3)	km = kskp/(xks+ykp)+(kp/F+ks/Z)
(4)	km = akskp / (ks (1-d)+kpd) + (bks+ckp)
(5)	$km = (2/3) kskp / (ks\epsilon + kp(1-\epsilon)) + (1/3) (ks(1-\epsilon) + kp\epsilon)$
(6)	$km = ks (r^2 + R (1-r^2) + 2 Rr (1-r)) / (Rr + (1-r))$
(7)	$km = ks^{(1-\varepsilon)} \cdot kp^{\varepsilon}$
(8)	$km = \pi ki^{(vf)}$
(9)	$km = (dkp+bks)^{n} (kpks/(cks+akp))^{1-n}$
(11)	km $(\varepsilon kp + (1-\varepsilon)ks)^n (\varepsilon/kp + (1-\varepsilon)/ks)^{n-1}$
(12)	$km = ksR \varepsilon P$
G	Q = ks / kp ; R = kp / ks; (x, y, Z, F):定数;(a, b, c, d):図7; r = d / L:図8;
	P = 補正項; (Vf)i:i 成分の体積分率; ε= 第二相の体積分率

表式となる補正項であるが,近似的には次式でもよい とされている.

 $n = 0.5(1 - \log \epsilon / \log(\epsilon(1 - \epsilon)Q)$ (10式) Chaudhary と Blander²¹⁾ は別に(1)式のような表現を 使用している。幾何平均を用いる実験式には Lichtenecker²²⁾ のものがあり、Asad²³⁾ は、ここに(12式のよ うな補正項 pを使用した。pは一般に1に近い数値で ある。

以上述べてきた各種のモデルをまとめると表 2 のようになる。表中の(3), (4), (6), (9), (12)式には未知のパ ラメータが含まれ、粉体個々の評価なしには使用し難い。そこで残りの(1), (2), (5), (7, 8), (11)式に試みに kp = 1, ks/kp = 5および 500を代入して計算すると、例 えば図-6の関係が得られる。図からわかるようにks/kp比が小のときは各式の差は小さいものの、これが大とな



ると各式の特徴が大きく表れることがわかる.(2)式と (1)式は互いに近似した関係を示し,(1)式はほとんど体 積分率による比例配分に近い km を与えている.とこ ろで炭化けい素末($\bar{\rho}$ =1.59g/cd,320 mesh,空気 中)の熱伝導率に関する文献値²⁴⁾は温度500kで0.032 Wcm⁻¹k⁻¹と与えられている.これに対し表2の諸式と 表1の数値を用いて計算すると,0.71(1),0.0019(2), 0.27(5),0.026(7,8)および0.0018 Wcm⁻¹k⁻¹(1)なる 数値が得られる.試料や測定法の差異を考慮すれば (7,8)式などはよい近似結果といえるであろう.

4.3 有効熱拡散率, a, の推定

上記した各種のモデルにより,粉体層の熱伝導率, (厳密にはその有効値 km である)が,既略ながらも推 定可能であるとすると, $\overline{\alpha} = km/Cp \cdot \overline{\rho} = km/cp$ ・ $\rhos(1-\epsilon)$ の関係から,本報で問題とする α が容易に計 算できる。計算には表1に示した固体およびガスの物 性値を使用し,(1),(2),(5),(7,8),および(1)式をカ シオ-FP6000型計算機にプログラムして行った.以下, いくつかの場合について推定(計算)の結果を示す. なお,計算結果には(calc.)実測結果には(obs.)を 付して区別する.

まず,図-7はシリカ粉体層(空気雰囲気,500 K)を 仮定した場合の推定結果である.この図には本報およ び既報⁴¹から二・三の測定データを記入した.計算と 実測の比較からわかるように,(1)および(5)式は余りに 高すぎる推定値を与えるようであり,(2)式では逆に低 すぎる推定値となるようである.

結局,実測データは(7,8)式>km (obs.)>(1)に 位置しており,どちらかと言えば(7,8)式がよい近似

— 65 —







図-8 チタニア粉体の⁻(における雰囲気ガスの影響(試算結果)



各種試料粉体の豆値

を与えることが知られた.次に図-8はチタニア粉体 (500 K) について共存する雰囲気ガスの影響を検討し たものである.計算には(7,8)式を使用した.図から わかるように,ガス相が空気またはアルゴンの場合の $\overline{\alpha}$ (calc.) は大差を生じないが. ヘリウムを用いると. かなり大きく $\overline{\alpha}$ (calc.) が増大する. このことは先に述 べた実験結果とよく一致している. さらに(7,8)式に より,本報で試料とした各種粉体 (アルゴン雰囲気, 500 K)の有効熱拡散率, $\overline{\alpha}$ (calc.),を計算した結果 は図-9のようになった. 固体としての熱伝導率が非常 に大きいと考えられる炭化けい素やアルミニウムの 粉体としての $\overline{\alpha}$ は,他とほぼ同一の10⁻³ cd/sのオーダ ーとなることが計算によって確かめられたことになる. 4.4 測定結果との比較・その他

ステンレス鋼(304)粉末に関する実測値(図-2)と (7,8)および(11)式による計算結果を比較すると図-10 のようになる。先にも述べたように、(7,8)式≧測定 結果 ≫(11)式であるが、温度に関する変化の傾向は互い に近似したものとなっている。他の粉末に関しても (7,8)式との比較を図-11にまとめて示した。 $\overline{\alpha}$ (abs.) には既報^{3,4)}のデータも援用してある。図からわかる ように、全体として、実測結果は(7,8)式による推定



図-10 ステンレス鋼粉末のaに関する
 実測と計算値の比較



図-11 粉末試料のαに関する測定結果と計算値
 〔(7,8)式による〕の比較

値よりも低い数値(~20%)となっている.しかし熱伝 導測定の技術上の困難さと,表1に用いた物性値と実 験試料の純度などの差異を考慮すると,この程度の差 異は致し方ないものと考えられる.ゆえに一次近似的 な推定方法としては,(7,8)式の採用を奨めること ができよう.

一般に粉体層の熱伝導では、上記した各モデルで考 慮されていない因子として・粒子間間隙でのガスの移 動・同間隙での輻射の寄与・その他があると考えられ る. これらはいずれも $\overline{\alpha}$ (obs.)を増大させる方向に働 くと予想されたが、図-11の結果は予想に反して、 $\overline{\alpha}$ (calc.) $\geq \overline{\alpha}$ (obs.) となった. この原因は今のところ 不明である. 粒子接触点での熱移動に対する抵抗を今 すこし大きく評価するモデルが必要であるのかもしれ ない. さらには粒径分布に関する検討も必要であろう. 装置および操作法の改良と共に、よく性状の理解され た粉体について、測定データを集積して上記諸点の解 明にあたりたいと考える.

5. まとめ

定速昇温法を用いて,数種類の粉末の有効熱拡散率, a,を異なる雰囲気下で測定した.複合体の熱伝導に関す るいくつかのモデルに検討を加え,幾何平均を用いた (7,8)式が比較的よく実験結果を再現することを示し た.

本実験の一部を担当した大同工大学生・谷口圭三君 に深謝する.

文 献

- 1) 小坂ら:日本国特許第1073941号.
- 2) 小坂ら:真空理工ジャーナル, 6, (1977), 2; 7, (1978), 87.
- 3)小坂ら:長崎編熱測定技術入門,科学技術社,東京, (1979).第7章.
- 4) 田尻,松原,朝比奈,小坂:エネルギー・資源,7,No.5 (1986),475.
- 5)同上;7, No.6, (1986), 577.
- 6)同上; サンシャイン・ジャーナル, 7, No.3, (1986),16.
- 7) Y. S. Touloukian et al. Ed.: Themophysical Properties of Matter, IFI/Plenum, N. Y.,(1970), Vol. 1~6.
- 8) D. M. Dawson and A. Briggs : J. Mater. Sci., 16, (1981), 3346.
- J. C. Maxwell: Electricity and Magnetism, Vol. 1, Clarendon Press, Oxford, (1904).
- 10) G. N. Dulnev and Z. V. Sigaloava : Inst. Chem. Energy., 5, (1965), 218.
- 11) J. C. Cheng and R. I. Vachon: Inst. Ht. Mass. Trans.,

12, (1969), 249.

- 12) H. W. Russell: J. Am. Ceram. Soc., 18, (1935), 295.
- M. R. J. Wyilie and P. S. Southwick : J. Petrol. Tech.,
 6, (1954), 44.
- 14) W. Woodside and J. H. Messmer : J. Appl. Phys., 32, (1961), 1688.
- G. N. Dulnev and Yu. P. Zarichinyak : Heat Trans. Sov. Res., 2, (1970), 89.
- 16) J. Schuhmeister : Ber. K. Akad. Wein, 76, (1877), 283.
- 17) G. N. Dulnev : I. F. Zh., 9, (1965), 4.
- 18) ibid. ref.14
- J. M. Winmer et al.: Electro Cond. in Ceramics and Glasses, Vol.4, ed. by Tallan Marcell-Dekker, N. Y., (1974), 623.
- 20) D. R. Chaudhary and R. C. Bhandari : J. Appl. Chem. Biotech., 6, (1968), 274.
- 21) 同上, Brit. J. Appl. Phys., 2, (1969), 609.
- 22) K. Lichtenecker: Z. Phyzik., 27, (1926), 115.
- 23) Y. Assad : Ph. D. Thesis. (Univ. Calf., 1955).in ref. 8).
- 24) Amour Res. Foundation : APEX-516, 1-6, (1959). [(ref.7), Vol. 2, p.585, curve 19.]
- 25) R. L. Gorring and S. W. Churchill: Chem. Eng. Prog., 57, (1961), 53.
- 26) W. D. Kingery : Introduction to Ceramics 2 nd. ed., Wiley, N. Y., (1976), 634.



- 67 -