(Memoirs of the Faculty of Education and Human Studies) Akita University (Natural Science) 59, 11-15 (2004)

耐火断熱レンガの伝熱機構と熱伝導率に関する考察

高 橋 カネ子

Consideration on Heat Transfer Mechanism and Thermal Conductivity of Thermal Insulation Brick

Kaneko ТАКАНАЅНІ

Abstract

The objects of this study are to estimate the thermal conductivity of thermal insulation brick and to examine heat transfer mechanism in it. The specimen to be considered is high aluminum oxide (Al_2O_3) insulation brick having 0.2 volume fraction of pore. The standard (actual) value for comparison with predicted values is 0.858 [W/(mK)] at 350[°C]. The recommended values of thermal conductivity of Al_2O_3 and gases filled in brick's pore are obtained by TPRC and JSME Heat Transfer Handbook, respectively.

The predict equations of thermal conductivity selected in this paper are the ones containing spherical particle into the matrix. There are considerable differences between predicted values and actual data. Therefore, two dimensional simple model as first approximation is proposed to investigate on bending and narrow down phenomena of heat flow. The numerical analysis based on finite difference method is used to obtain the solution of heat conduction equation. The results acquired by this scheme are not enough in quantitatively, but a few interest knowledge are found for next report.

1.緒言

現在,我々が置かれている地球環境に関して多くの解 決すべき問題点があることは周知のことである。新エネ ルギーの開発や省エネルギーは上記の問題点の人きな役 目を果たす解決策の一つと言ってよい。これらを進める のにはシステムの開発はもちろんであるが熱に関連する 工業材料が大きな役割を果たすものと予想される。この 中で,耐火断熱材は廃棄物の高温燃焼によるダイオキシ ン生成の防止や高効率パワープラントにおける熱損失の 減少に特に役立つ材料である。

一般に、実用されている断熱材料には多くの種類があ るが、その断熱性能を保つあるいは向上させる役目はこ の中に含まれる気体の容積に大きく依存することはよく 知られて[1] いる。さらに、気体の容積が同一でも空隙 の寸法・形状が熱伝導率に影響する[2] という報告も見 られる。また、断熱材内部の伝熱メカニズムに関しても 文献[34] がある。

断熱材はそれぞれ異なった熱物性値および利用上の特

性を持ち,これを使用する上でこれらの情報は必要不可 欠である。しかしながら,熱物性値のうち,特に比熱容 量・温度伝導率は未知の場合が多く,JISで規定され 情報量が多いと思われる熱伝導率についても広い温度範 囲にわたる温度依存性は示されていないことが多い。こ の研究はある企業から,耐火断熱レンガの熱伝導率の温 度依存性について質問されたことが端緒になっているが, 検討を進めるうちに新たな疑問や興味が生じて来たこと により発展したものである。

本論文は始めに対象物体のレンガを分散系として捉え, 既存の分散系の熱伝導率の推定式との比較を行った。次 に,この比較結果が満足出来るものではなかったので, 分散系内の熱抵抗を模擬できる簡単な二次元モデルを考 え,これを対象にした数値解析によって熱流の屈曲・絞 りに伴う熱抵抗の影響を考察した。検討に用いたモデル はまだ不十分な点が多いが,今後の研究の進展のための 第一次近似モデルとしていくつかの知見を得た。 主な記号 T:温度[℃] λg:気体の熱伝導率[W/(mk)] λr:レンガの熱伝導率[W/(mk)] λs:固体の熱伝導率[W/(mk)] φ:空隙率あるいは容積比

2. 検討試料の条件

ここで検討する試料は、前述のように質問を受けた高 アルミナ質耐火断熱レンガを想定した。 空隙率 ϕ は $0.18 \sim 0.22$ 程度といわれていたので平均値を取って $\phi = 0.20$ と仮定して考察を試みる。試料のレンガの成 分表は Table 1 のように与えられている。

Table 1 Constituent of Brick

	%
Al_2O_3	99.31
SiO_2	0.57
Fe_2O_3	0.12

固体部分の大部分を占める酸化アルミニウム (Al₂O₃) の熱伝導率は文献 (5) に推奨値が温度の関数として Fi.g. 1 のように与えられているのでこれを使用した。また、 空隙を満たす雰囲気ガスは実際に炉で使用されている2 種類の混合ガス (λ g-1, λ g-2) 標準気体としての空気 (λ g-3) の3種について検討した。構成ガスの熱伝導率 は文献 (6) により求めた。また、混合ガスの値は混合則 により計算した。これらを合せ Table 2 に示す。なお、 表に示された温度は必要温度範囲である 350 ~ 1100 [$^{\circ}$ C] をほぼ等分する値として選択した。また、与えら れている基準データは名古屋工業試験所において実験に より得られたもので 350 $[^{\circ}$ C] で λ r = 0.858 であり、こ の値を基準的なものとして推定式およびモデルの評価を 行う。

3. 既存の分散系の推定式との比較・検討

3.1 既存の推定式 試料のレンガの組織を考えると, 固体が連続相を構成し気体がその内部に粒子状に分散し ている複合材料と考えるのが最も一般的であると思われ る。複合材料はその形態からいくつかに分類される[7] が、上記の考えは試料のレンガを分散系とみなすことに なると言ってよい。

分散系の熱伝導率に関してはこれまで多くの研究がな されており、著者の研究[89] もそれらの一つである。

また、これに伴って熱伝導率の推定式も多く提案され、 それらに対する評価の総説[10]も見られる。これらを総 合すると多くの推定式はそれぞれ長所・欠点を持ってお り、試料のレンガに対しても決定的に適用可能であると

Table 2 λr of λs and λg

T[℃]	350	627	900	1100
$\lambda s[W/(mk)]$	15.0	9.0	6.3	5.5
λg -1:75%H ₂ ,25%N ₂	0.246	0.313	0.376	0.411
λg-2:40%H ₂ ,40%N ₂ ,20%CO	0.153	0.196	0.236	0.258
λg-3:Air	0.047	0.063	0.076	0.083



Fig.1 Thermal Conductivity of Al₂O₃

いうべき式は見当たらないと結論した。

従って,この論文では以上の文献を参考にし,以下の ようないくつかの式を用いて比較・検討を行う。即ち、 複合材料に対して最も基本的な式の一つであり、分散系 にたいしては比較的近い値を与えると評価されている式 は直列式(1)である。この式と同様に基本的な式であ る並列式は積層系やカーボンファイバー強化プラスチッ クなどの連続繊維系のような複合材料の特定方向の物性 評価以外には適用が困難であるのでここでは省いた。ま た, Maxwell の式(2) は気体(気孔)の形状が不明 であるので、分散相が球状であるとして提案され、最も 基本的な推定式であることで知られている。次に Maxwellの式(2)を発展させた Meredith の式(3) および Bruggeman の式(4) [11]を採用した。さらに、 粒子が互いに接触し気体がその中に満たされる充填層は 性状がレンガと類似していると考えられたのでこれにつ いての矢木・国井の式(5)[12]とも比較した。これら の各式(1)~(4)を以下に示す。

$$\lambda r = \frac{\lambda g \cdot \lambda s}{\phi \lambda s + (1 - \phi) \lambda g} \tag{1}$$

$$\lambda r = \frac{2\lambda s + \lambda g - 2\phi(\lambda s - \lambda g)}{2\lambda s + \lambda g + \phi(\lambda s - \lambda g)}$$
(2)

$$\lambda r = \frac{(2+\chi\phi)(2+(2\chi-1)\phi)}{(2-\chi\phi)(2-(\chi+1)\phi)}\lambda s \tag{3}$$

$$\chi = \frac{\lambda g - \lambda s}{\lambda g + 2\lambda s}$$
$$\lambda r^{1/3} (1 - \phi) = \frac{\lambda r - \lambda g}{\lambda s - \lambda g}$$
(4)

3.2 **固体を母材とした場合** はじめに述べた試料の レンガの一般的な概念から,固体を母材(連続相),気 体を分散相として前節の式(1)から(4)を計算した。 その結果をまとめて示すと Table 3 のようである。表 から,式(1)の直列の式による値を除いて比較すべき 基準データ($\lambda r = 0.858$)との間に大きな相違がある ことが明らかである。この原因は連続相を熱伝導率の高 い固体としているので,レンガの熱伝導率 λr は固体の 熱伝導率 λs に依存した高い値になるためと考えられる。 次に,基準データ($\lambda r = 0.858$)との相違を解明する ためにさらに次の考察を行う。

3.3 時材を気体とした場合 前節と逆に母材を気体 と仮定した場合を考える。実際のレンガは全体として固 体で構成されているので、この仮定は実際の状態と異な るものではあるが先の熱伝導率の大きな相違を解明する 手段として採用する。推定式の計算においては差し支え が生じない。また、充填層はこの仮定の構成と合致する 系であるので、この推定式も含めた式(1)から(5) までの値を求めた。雰囲気ガス(λg -1, λg -2, λg -3)の 場合の結果を Fig. 2 示す。明らかに Table 3 に示した 値よりも基準データ($\lambda r = 0.858$)に近くはなってい るが現象を説明できる値とは考え難い。また、この仮定 は前述のごとく試料のレンガが全体として固体で構成さ れていることを考慮すると無理のある設定といえる。そ こで、これまでの著者らの研究を検討し、新たなモデル を用いて検討する。

4. 熱流の屈曲・収縮・拡大現象を伴う熱抵抗の考慮

4.1 複合材料における熱流の屈曲・収縮現象

試料のレンガは前述のように同体中に気体が気泡状あ

るいは脈流状に分散している物質と考える。この場合, 固体の熱伝導率 λs と気体の熱伝導率 λg との値の相違 が大きいほどレンガの内部を流れる熱流線は構造に依存 して屈曲・収縮・拡大を繰り返し,この現象が熱抵抗を 増大させてレンガ全体の熱伝導率を低下させると考えら





Fig.3 Temperature distribution for nearness cubic particles.

T [°C]	350		627		900		1100	
	λg-l	λg-2	λg-1	λg-2	λg-1	λg-2	λg-1	λg-2
Eq-(1)	1.154	0.735	1.37	0.902	1.518	1.026	1.582	1.086
Eq-(2)	11.00	10.97	6.66	6.62	4.72	4.67	4.15	4.09
Eq-(3)	10.92	10.88	6.61	6.57	4.68	4.63	4.12	4.06
Eq-(4)	10.60	10.60	6.48	6.48	4.60	4.54	4.07	4.02

Table 3 λr for various Eq.

れる。著者らはこれまでほとんど分散系について研究し ており、固体粒子が接触する場合の検討は行っていない が、一つの推定現象例として熱伝導率が異なる分散系 (粒子の位置を不規則においた場合)の温度分布と熱流 線を Fig.3[10]に示す。この図から先に述べた推定の妥 当性が明らかであると言えよう。

この図を参考例として、レンガの場合に適用できる簡 単なモデルを想定する。

4.2新しいモデルの提案 レンガの構造において、 レンガ全体は見かけ上固体として存在しているが、断熱 性を高めるため、固体は粒子状の状態で接触界面が互い に圧着されその結果内部に気体が混在していると考える。 性能に関して、気体が固体内部に閉じ込められた独立気 泡の状態であるか、外部と開放状態にあるかは重要な因 子であるが、ここではこの因子は考慮せず空隙率¢の みを考えて検討する。

以上の観点から、本論文では第一次近似モデルとして Fig.4 に示す二次元温度場を考え、これを対象に数値シ ミュレーションによって温度分布を計算し、それから温 度場の熱伝導率を求めた。計算手法は差分近似を利用し た SOR 法113] によった。この方法は良く知られた方法 であり、SOR 法の最適緩和パラメータに関しても著者 らの報告[14] があるので詳細は省略する。

差分格子は図に示したように正方形であり,粒子2個 の下および上半分を中央で完全接触した形を想定してい る。熱流は巨視的に上から下に1次元的に流れる。境界 条件は図に示しているが,上下面は等温,側面は左右対 称と考え断熱,粒子接触面以外の気体部分は対流および 放射はなく伝導のみで熱が伝わると仮定して計算を行っ た。

4.3 結果と考察 計算結果の一例をFig.5 に示す。 即ち、等温線とそれに直交する熱流線(後者は対称なの で1/4 断面のみ)を描いたものである。図から熱流線 は固体の接触部に集中していることが認められる。この モデルは単純なものであるがレンガ内部の固体の接触状 態はランダムで複雑なものであると予想されるので熱流 の屈曲・収縮は非常に複雑になり、全体の熱抵抗は大き くなり、結果として熱伝導率は減少することになると推 定される。

求められた Fig.4 の温度場の熱伝導率を先の式(1) および(2)の計算結果とも合せて Fig.6 に示す。図か ら明らかなように Table 3 に示した値よりは基準デー タに近づいてはいるが、まだ相違は大きい。この原因を 上げると、実際の3次元現象を2次元で定量的に説明し ようとしていることが考えられる。非常に大胆な仮定で



Fig.5 Temperature distribution and heat flow line for model.

あるが、350[℃] における λs から λr の減少率の 2 乗が 3 次元現象の場合適用できると仮定すると λr の値は 2.9[W/(mk)] になりさらに現実に近づく。また、レン ガの固体粒子の結びつきは Fig.4 のモデルのような熱流 に垂直方向のみに存在するとは限らず、熱流の屈曲はよ り複雑であり、全体の熱抵抗はさらに大きなものになる と考えられる。さらに、Fig.4 のモデルは定常温度場の 計算の性質から、寸法の絶対値が規定されていないこと である。従って、レンガの全体の厚さと考える粒子の寸 法との比によって、この比が大きいほど、即ち、組織が 微細なほど Fig.4 に示したような熱の屈曲・収縮現象に 遭遇する機会が多くなり、結果として全体の熱伝導率が 低下することが考えられる。

5 結 論

耐火断熱レンガの熱伝導率を既存の分散系あるいは複 合材料の有効熱伝導率の推定式で推定できないか検討し た。次に,第一次近似モデルとして簡単な二次元モデル で数値解析によって考察した。本論文ではモデルがまだ 簡単すぎるために,これ以上の推測は述べず,次報に検 討を続けるが,今後,上記の要素因子を加えた第二次近 似モデルの提案と計算・考察を行う予定である。

REFERENCES

- [1] 山田悦郎: 熱物性,6-1 (1992),29-31.
- [2] 鳥越,星山,野村:第70回耐火物部会報告集(2),70(2001), 1-9.
- [3] 山田悦郎: 熱物性,6-2 (1992),112-113.
- [4] 田北善暉: 熱物性, 6-2 (1992), 118-127.
- [5] TPRC: "Thermophysical Properties of Matter", 2 (Thermal Conductivity) (1970),119.
- [6] 日本機械学会編: 伝熱工学資料(4), 日本機械学会 (1992),328-329.
- [7] 藤井,座占: 複合材料の破壊と力学,実共出版(1978),2.
- [8] 山田,高橋:日本鉱業会誌,91 (1975),577-582.
- [9] 山田,高橋:日本機械学会論文集(No.2),44 (1978), 1644-1652.
- [10]山田悦郎:資源と素材,119-1 (2003),1-8.
- [11]山田悦郎: 熱物性,3-2 (1989),78-83.



Fig.6 Comparison between Model(Fig.4) and Eq(1),(2)

- [12] 日本機械学会編: 伝熱工学資料 (4), 日本機械学会 (1962),136-138.
- [13]赤坂 隆: 数値解析,コロナ社(1967),403-411.
- [14]山田,高橋:空気調和・衛生工学会論文集,49(1992),403-411.