# 夏季冷房時における断熱気密壁体の内部結露に関する研究

渡辺 俊行

# 1.研究の目的

住宅の断熱気密化により西日本における冬季の居住環 境も改善され、少ない暖房エネルギーで快適な室内熱環 境が得られるようになった。しかし、夏季には壁体の内 部結露の問題が懸念される。梅雨季を経た躯体や断熱材 はその含水率が上昇し、特に、在来の軸組構法に従った 断熱気密壁体では吸放湿性を持たない密閉空間が形成さ れ、躯体内水分を容易には放湿することができない。高 湿な状態となった躯体や断熱材は夏季の冷房により内表 面が冷却され、仕上げ材や断熱材で内部結露が生じれば、 躯体腐朽の原因となる。

我が国では、これまで壁体の吸放湿や結露防止に関す る多くの研究がなされてきた。なかでも、松本による一 連の解析的研究<sup>×1)</sup>は特筆に値しよう。また、壁体あるい は空間の熱と水分の同時収支を扱った研究として、松 本・鉾井ら<sup>×2)</sup>、坂本ら<sup>×3)</sup>、宇田川ら<sup>×4)</sup>の最近の研究が 注目される。しかし、梅雨季および夏季の壁体吸放湿、 夏季冷房時の結露問題を対象とした研究事例は極めて少 なく<sup>×5)</sup>、季間蒸暑地域における壁体の設計・施工指針は 決して十分なものとは言えない。

本研究は、季間蒸暑地域における住宅の断熱気密断湿 指針と夏季冷房時の壁体内部結露防止策を提案すること を目的として、壁体系の熱と水分の複合伝熱解析モデル を提案するとともに、壁体における熱と水分の複合移動 現象を実験的・解析的に明らかにするものである。また、 屋外比較実験、実験室実験、断熱気密住宅の実測調査に より、夏季冷房時の壁体熱湿気性状と内部結露の有無を 明らかにする。さらに、熱・水分複合伝熱解析モデルを 用いた数値計算により、季間蒸暑地域における断熱壁体 の最適構成法について検討する。

## 2. 建築壁体の湿気移動

## 2.1 湿流の駆動力

ハイグロスコピック域では気相状態で水分流(湿流) が生じるため,防露設計や室内温湿度計算には蒸気拡散 法則が適用され,湿流の駆動力として水蒸気圧(あるい は絶対湿度)が用いられる。しかし,熱力学的平衡条件 は,温度,圧力,各成分の化学ポテンシャルが全系を通 じて一様である場合に満足されるため,湿流の駆動力が 質量的平衡条件の指標となる化学ポテンシャルであると すれば,水蒸気圧はその状態変数となり湿流の駆動力に は不十分なものとなる。ここでは,大気圧下で湿流の駆 動力として妥当なポテンシャルを定義し,これを用いた 熱・水分移動方程式を提案する。

2.1.1 熱力学的平衡条件<sup>(x 6)</sup>

熱力学ポテンシャル(またはギブスの自由エネルギー) Gを、温度T、圧力 p、s 個の成分それぞれのモル数  $n_i$ ( $i=1,2,\cdots,s$ )の関数として式(1)で表す。

G = U - TS + pV=  $G(T, p, n_1, n_2 \cdots, n_s)$  (1)

成分 i の化学ポテンシャル  $\mu_i$ を式(2)で定義すると式(3)が 導かれる。

$$\mu_i = \left(\frac{\partial G}{\partial n_i}\right)_{T, p, n_i = \neq n_i}$$
(2)

$$G(T, p, n_1, n_2, \cdots, n_s) = \sum_i n_i (\frac{\partial G}{\partial n_i})_{T, p, n_i \neq n_i}$$
$$= \sum n_i \mu_i$$
(3)

式(3)は、単一成分系では式(4)で表される。

$$G(T, p, n) = n\mu \tag{4}$$

つまり,単一成分系では化学ポテンシャル µ は1モル 当たりの熱力学ポテンシャルにほかならず,熱力学的平 衡条件は化学ポテンシャルが一様な場合に満足される。

# 2.1.2 混合気体の熱力学関数

混合気体全系のエンタルピーHは式(5)で表される。

$$H = \sum n_i h_i = \sum (U_i + p_i V)$$
 (5)

$$h_{i} = \int_{0}^{T} C_{pi} dT = C_{pi}^{\circ} T + \int_{0}^{T} C_{pi}'(T) dT$$
(6)

 $C_{p_i} = C_{p_i}^{\circ} + C_{p_i}'$ 

$$(\lim_{T \to 0} C_{p_i}' = 0)$$
 (7)

*C<sub>pi</sub>*:定圧モル比熱,

- $C_{pi}^{\circ}: 0[K]$ のときの定圧モル比熱,
- $h_i$ :エンタルピーのモル値,
- $U_i$ :内部エネルギー, $p_i$ :分圧,

また,混合気体のエントロピーSは式(8)で求められる。

$$S = \sum_{i} n_{i} (C_{pi}^{\circ} \ln T + \int_{0}^{T} \frac{C_{pi}'}{T} dT$$
  
- R ln p + i<sub>j</sub>') - R  $\sum_{i} n_{i} \ln c_{i}$  (8)  
 $(\lim_{T \to 0} S = 0, p_{i} = c_{ip})$   
 $c_{i} : \in \mathcal{H}$ 分率, p: 混合気体の全圧, R: 気体定数  
したがって, 混合気体の熱力学ポテンシャルGは,  
式(1), (5), (6), (8)から次式で与えられる。

$$G = H - TS$$
  
=  $\sum_{i} n_{i} [\mu_{i}^{\circ}(T, p) + RT \ln c_{i}]$  (9)  
 $\mu_{i}^{\circ}(T, p) = (C_{pi}^{\circ} - i_{i}^{\circ}) T - C_{pi}^{\circ} T \ln T$   
 $- T \int_{0}^{T} \frac{dT}{T^{2}} \int_{0}^{T} C_{pi}^{\circ} dT + RT \ln p$  (10)

 $\mu_i^{o}(\mathbf{T}, \mathbf{p})$ は温度 **T**, 圧力 **p** における成分気体 i の化学 ポテンシャルである。混合気体中の成分 i の化学ポテン シャルは式(3), (4), (9)から次のように導かれる。

$$\mu_{i} = \left(\frac{\partial G}{\partial n_{i}}\right)_{T_{i}, p, n_{j} \neq n_{i}}$$
  
$$= \mu_{i}^{\circ}(T, p) + RT \ln c_{i}$$
  
$$= G_{i}^{\circ}(T, p) + RT \ln c_{i}$$
(11)

ここで、 $G_i^{o}(T, p)$ は、温度 T、圧力 p における成分気体 i の 1 モル当たりの熱力学ポテンシャルである。

# 2.1.3 水分ポテンシャル

湿り空気中の水分は気・液相水分が共存する単一成分 系と考えられる(空気は多成分系であるが,水分が相変 化しても他成分の組成に影響しない)から,飽和水蒸気 圧 psを基準にした水分の化学ポテンシャル(以下では, 水分ポテンシャルと称す) μwは式(1)を基に,

$$\mu_{w} = \mu_{w}^{o}(T, p_{s}) + R_{w}T\ln(p_{a}/p_{s})$$
(12)

で表される。ここで、 $\mu_w^{\circ}(T, p_s)$ は温度 T の飽和空気 の化学ポテンシャル(飽和水分ポテンシャルと称す)で あり、式(1)、(11)から次式で求められる。



図2-1 水分ポテンシャル線図

$$\mu_{w}^{\circ}(T, p_{s}) = G_{w}^{\circ}(T, p_{s})$$
  
=  $U_{w} - TS_{w} + p_{s}V$  (13)  
 $U_{w} = (3/2) R_{w}T[J/kg], R_{w} = 461.50[J/(kg\cdot K)],$   
 $V = 1.24411[m^{3}/kg]$ 

また、湿り空気を理想気体と仮定すると、式(8)とマイ ヤーの関係式から次式が導かれる。

$$S_w = C_{pw} \ln T - R_w \ln p_s \tag{14}$$

$$C_{pw} = C_{vw} + R_w = (3/2) R_w + R_w \lfloor \mathbf{J} / (\mathbf{kg} \cdot \mathbf{K}) \rfloor$$
(15)

熱力学的平衡条件は、温度 T, 圧力(空気の全圧)p, 水分ポテンシャル $\mu_w$ が全系を通じて一様である場合に 満足され、その質量的平衡条件は水分ポテンシャル $\mu_w$ で 満足される。水分ポテンシャルと温度、絶対湿度、相対 湿度の関係(水分ポテンシャル線図)を図2-1に示す。

## 2.2 熱・水分移動方程式

水分ポテンシャルを用いた熱・水分移動方程式を提案 するとともに,提案式と従来式(温度と水分化学ポテン シャルを用いた熱・水分移動方程式)を比較し,両方程 式の基本的な違いを明らかにする。

## 2.2.1 水分ポテンシャルを用いた場合<sup>文7)</sup>

多孔質壁体内の水分収支式は,質量保存より次式で表 される。

$$\frac{\partial W}{\partial t} + \nabla J_w = 0$$
 (16)

 $J_w = -\lambda " \nabla \mu_w, \quad W = \rho_{gw} \psi + \rho_{\iota w} \phi \tag{17}$ 

λ":水分ポテンシャル勾配に対する水分伝導率,

 $\psi$ :空隙率,  $\phi$ :含水率,  $\rho_{gw}$ :容積絶対湿度,

 $\rho_{lw}$ :液水の比重

ここで、J<sub>w</sub>とWは多孔質壁体内における単位面積当 たりの湿流と単位容積当たりの水分重量である。式(17)を 式(16)に代入し、**φ**をμの関数として与えれば、ハイグロ スコピック域の水分収支として式(18)が導かれる。

$$\frac{\partial \rho_{gw}\psi}{\partial t} + \rho_{lw}\frac{\partial \phi}{\partial \mu} \quad \frac{\partial \mu}{\partial t} = \lambda^{\prime\prime} \nabla^{2} \mu_{w}$$
$$= \lambda^{\prime\prime} \nabla^{2} \mu_{w}^{o} + \lambda^{\prime\prime} \nabla^{2} \mu \qquad (18)$$

熱収支式は、単位容積当たりの多孔質壁体のエンタル ピーH,熱流qを用いて次式で表される。

$$\frac{\partial H}{\partial t} + \nabla q = 0 \tag{19}$$

これを変形して、ハイグロスコピック域の熱収支は式(20)で表される。

$$C\rho \frac{\partial T}{\partial t} = \lambda \nabla^2 T + r \left(\lambda^{\prime\prime} \nabla^2 \mu_w - \frac{\partial \rho_{gw} \psi}{\partial t}\right)$$
(20)

C:比熱, r:相変化熱, t:時間,  $\lambda$ :熱伝導率

高温の場合を除けば  $\rho_{gw}$ は非常に小さく,また一般材料の空隙率  $\psi$  は小さいので,式(18,(20)の  $\partial \rho_{gw} \psi / \partial t$ は無視できる。

熱・水分収支に関する境界条件は次式で与えられる。

$$-\lambda " \frac{\partial \mu_w}{\partial n} = \alpha " (\mu_{wa} - \mu_{ws})$$
<sup>(21)</sup>

$$-\lambda \frac{\partial T}{\partial n} - r\lambda \frac{\partial \mu_w}{\partial n}$$

 $= \alpha (T_a - T_s) + r\alpha'' (\mu_{wa} - \mu_{ws}) + q_s$  (22) n:境界面の内向き法線ベクトル、 $\alpha$ :対流熱伝達率、  $\alpha''$ :水分ポテンシャル差に対する水分伝達率、

qs:放射受熱量

**2.2.2** 温度ど水分化学ポテンシャルを用いた場 合<sup>×1)</sup>

温度と水分化学ポテンシャルを用いた熱・水分移動方 程式(以下では従来式と称す)は、式(23)、(24)で表される。

$$\rho_{tw} \frac{\partial \phi}{\partial \mu} \frac{\partial \mu}{\partial t} = \nabla \lambda_{T}' \nabla T + \nabla \lambda_{\mu}' \nabla \mu$$

$$C\rho \frac{\partial T}{\partial t} = \lambda \nabla^{2} T$$
(23)

$$+ r (\nabla \lambda_T' \nabla T + \nabla \lambda_{\mu}' \nabla \mu)$$
 (24)

ここで、 $\lambda_{r}$ 'と  $\lambda_{\mu}$ 'は、温度勾配と水分化学ポテンシャル 勾配に対する水分伝導率で、湿気伝導率  $\lambda$ 'を基に式<sup>(25)</sup>で 与えられる。

$$\lambda_{T}' = \lambda' \frac{\partial p}{\partial T} \mid \mu, \quad \lambda_{\mu}' = \lambda' \frac{\partial p}{\partial \mu} \mid T$$
(25)

境界条件は次式で表される。

$$-\lambda_{T}'\frac{\partial T}{\partial n} - \lambda_{\mu}'\frac{\partial \mu}{\partial n}$$

$$= \alpha_{T}'(T_{a} - T_{s}) + \alpha_{\mu}'(\mu_{a} - \mu_{s})$$

$$-\lambda \frac{\partial T}{\partial n} - r(\lambda_{T}'\frac{\partial T}{\partial n} + \lambda_{\mu}'\frac{\partial \mu}{\partial n})$$
(26)

$$= (\boldsymbol{\alpha} + \boldsymbol{\alpha}_{T}') (T_{a} - T_{s}) + r \boldsymbol{\alpha}_{\mu}' (\boldsymbol{\mu}_{a} - \boldsymbol{\mu}_{s}) + q_{s}$$
(27)

ここで、 $\alpha_T$ 'と $\alpha_\mu$ 'は温度差と水分化学ポテンシャル差 に対する水分伝達率で、湿気伝達率 $\alpha$ 'を基に式<sup>(28)</sup>で与え られる。

$$\alpha_T' = \alpha' \frac{\partial p}{\partial T} | \mu, \alpha_{\mu}' = \alpha' \frac{\partial p}{\partial \mu} | T$$
(28)

つまり,式(23),(26)は式(29),(30)に示すように,水蒸気圧 勾配(差)から求められる湿流を,温度勾配(差)と水分化 学ポテンシャル勾配(差)で表現したものである。

 $-\lambda ' \bigtriangledown p = -\lambda_T ' \bigtriangledown T - \lambda_\mu ' \bigtriangledown \mu$ <sup>(29)</sup>

$$\boldsymbol{\alpha}'(\boldsymbol{p}_a - \boldsymbol{p}_v) = \boldsymbol{\alpha}_T'(T_a - T_s) + \boldsymbol{\alpha}_{\mu}'(\boldsymbol{\mu}_a - \boldsymbol{\mu}_s) \tag{30}$$

# 2.2.3 熱・水分移動方程式の比較

提案式と従来式の根本的な違いは湿流の表現方法,つ まり湿流の駆動力である。提案式では熱力学的状態量(水 分ポテンシャル)を用いているが,従来式ではこの状態 量を示す状態変数(温度)と状態量の一部(水分化学ポ テンシャル= $R_wT\ln(p_a/p_s)^{x_1}$ )を用いている(ただし, 式(29)、(30)に示すように従来式の湿流の駆動力は基本的に は水蒸気圧勾配(差)である)。そのため、提案式と従来式 では係数(水分伝導率と水分伝達率)が異なる。ハイグ ロスコピック域では,提案式の水分伝導率 $\lambda$ "は定数と して扱えるのに対して,従来式の水分伝導率 $\lambda_{T}$ 'と $\lambda_{\mu}$ 'は 式(5)を用いて湿気伝導率 $\lambda$ 'から計算ごとに算出する必 要がある。このことは水分伝達率についても同じであり, 従来式の水分伝達率 $\alpha_{T}$ 'と $\alpha_{\mu}$ 'は,式(20)を用いて湿気伝達 率 $\alpha$ 'から計算ごとに算出する必要がある。

# 2.3 グラスウールの透湿実験<sup>(x8)</sup>

空気温湿度の制御が可能な実験装置(模型室)の間仕 切り壁に試料を設置し,装置室内の空気温湿度を変化さ



写真 2 一 1 実験装置外観



図2-2 実験装置断面(単位mm)

表2-1 グラスウールの物性値

	机中估	25℃一定, RH30%と90%		
	<b>议</b> 化 胆	のポテンシャル差		
λ'	2.789 ×10 <sup>-10</sup> [kg/(m·s·Pa)]	1899. 120[Pa]		
λ"	3. $4273 \times 10^{-12} [kg/(m \cdot s \cdot (J/kg))]$	151.211[kJ/kg]		
a'	3. 1768×10 <sup>-8</sup> [kg/(m <sup>4</sup> ·s·Pa)]	1899. 120[Pa]		
a"	3.9899×10 <sup>-10</sup> [kg/(m <sup>4</sup> ·s·J/kg))]	151.211[kJ/kg]		
ρ <sub>ι</sub> (∂φ/∂μ)	2.339×10 <sup>-9</sup> [kg/(m <sup>3</sup> ·(J/kg))]			
λ':水蒸気圧勾配に対する湿気伝導率				
λ":水分ホテンシ+ル勾配に対する湿気伝導率				

 $a^{*}$ : 水分析yが 勝定対する湿気伝達率

 $\alpha$ : 水分称7/9+ か 定に対する 極 式 伝 連 半

ρι, (∂φ/∂μ):含水率φと水分化学ポテンシャルμの関係

せることで試料の温湿度変動を解析する。さらに,測定 値と熱・水分移動方程式(提案式と従来式)による計算 値を比較することにより,数式モデルの妥当性について 検討する。

## 2.3.1 実験装置

実験装置の外観と断面を写真2-1と図2-2に示 す。実験装置は2室構成で、間仕切り壁の中央に試料 (400×400×100mm)を設置している。本実験では、4枚 重ねにした25mm 厚のグラスウール(96kg/m<sup>3</sup>)を試料と した。表2-1にグラスウールの物性値を示す。装置室 内の内法は、1室が600×900×900mm、2室が1000× 900×900mmで、室内はアルミ箔付きアスファルトフェ ルトで仕上げられている(実験装置の換気および漏湿は 無く,装置室内はほぼ完全に密閉されている)。1室天井 は冷却パネルで構成されており、 恒温水槽から冷水が循 環する。また、1室床と2室床・天井には面発熱体を設 置しており、1、2室の加熱・冷却を制御することで両 室の空気温度を任意に設定できる。合板(5mm)で構成 された2室天井と1,2室側壁には、断熱パネル(合板 3mm 付きフォームポリスチレン80mm)の取り付けが 可能である。なお、室内湿度は飽和塩溶液で制御される。 2.3.2 実験方法および条件

実験条件を表2-2に示す。剥き出しのグラスウール に温湿度センサーを取り付け、それを模型室の間仕切り 壁に設置した。模型室の温湿度を一定(初期温度は1室 約28℃、2室約29℃、初期相対湿度は1室約72%、2室 約40%)にして養生した後に、2室のみ約50℃まで加熱 した。室内湿度は飽和塩溶液(MgCl<sub>2</sub>・6H<sub>2</sub>OとKNO<sub>3</sub>) で制御した。

表 2 一 2 実験条件

		実験条件(初期条件)	実験終了(定常値)
透湿	試料	28°C, 42~69%	
	1室	28°C, 72%	30°C, 80%
	2室	29°C, 40%	50°C, 49%

# 2.3.3 実験結果および考察

図2-3に実験結果を示す。1,2室とグラスウール ①~⑤の初期温度はほぼ等しい。このとき,グラスウー ルの絶対湿度と相対湿度は1,2室の間の値を示し,① (1室側)~⑤(2室側)の順に高い値となる。2室を加熱 するとグラスウール①~⑤の絶対湿度はいずれも上昇す る。その傾向は加熱側である⑤が最も顕著であり,定常 後は⑤~①の順に高い値となる。また,室内空気絶対湿 度は温度が高い2室の方が1室より高い値を示す。ただ し,1,2室とグラスウール①~⑤の絶対湿度を比較す ると,初期状態(等温場)では1,2室の間の値をグラ スウール①~⑤が示すのに対し,加熱後の定常状態(非 等温場)では1,2室はグラスウール①~⑤の間の値を 示す。湿流は絶対湿度勾配(差)によって生じると仮定す れば,グラスウールの絶対湿度は非等温場でも定常時に



は高湿側(2室)と低湿側(1室)の間に分布するはず であるが、本実験はそれとは矛盾する結果を示している。 これに対して、水分ポテンシャルを用いた場合は、初期 状態(等温場)でも加熱後の定常状態(非等温場)でも、 1室、グラスウール①~⑤、2室の順に高い値を示し、 グラスウール①~⑤は常に1,2室の間に分布している。 グラスウール①~⑤の相対湿度は常に1,2室の間の値 を示し、その分布は加熱後に広がる。

## 2.3.4 測定値と計算値の比較

提案式と従来式による計算値を、図2-4,5に示す。 提案式による計算値は、温度、絶対湿度、相対湿度、水 分ポテンシャルのいずれも測定値と良く一致し、加熱後 の1室側①、②と2室側④、⑤における相対湿度の上昇 と低下が良く再現されている。一方、従来式による計算 値は測定値より加熱後の絶対湿度分布が大きく、相対湿 度にはほとんど変化がみられない。

#### 3. 夏季冷房時の壁体内部温湿度変動<sup>文9)</sup>

## 3.1 断熱壁体の夏季内部結露

試験家屋を用いた屋外比較実験により外壁の夏季温湿 度変動について解析し,内部結露などの湿害防止に有効 な断熱壁体の構成指針について検討する。

## 3.1.1 試験家屋および壁体構成

福岡県春日市に試験家屋(写真3-1参照)を建設した。この家屋の西壁に,構成の異なる4種類の壁体を取り付けた。図3-1に壁体構成を示す。断熱材には透湿性と吸放湿性を有するグラスウール(10kg/m³)を使用した。壁体1~4は順に,在来壁体,通気壁体,内部防湿層付き通気壁体(グラスウール中央に防湿層有り),通気通湿壁体(室内側通湿層では上部通湿孔から湿気のみ移動)である。



写真3-1 試験家屋外観

## 3.1.2 実験結果および考察

終日冷房(設定温度26℃)した1993年7月7~12日(冷 房開始日は7月3日)と冷房しなかった7月12~13日の 結果を図3-2~4に示す。内装材外側(グラスウール 内表面)の相対湿度は昼間に上昇する傾向があり、冷房 時には壁体1~4の順に最高で100%, 97.4%, 89.6%, 88.7%を示す。在来壁体1では内部結露が発生し、通気 壁体2でもその危険性が極めて高いのに対し、内部防湿 層付き通気壁体3と通気通湿壁体4では内部結露の恐れ は少ない。壁体1,2の外装材内側(グラスウール外表 面)と内装材外側の水分ポテンシャルを比較すると、両 壁体とも昼間は外装材内側の方が、夜間は内装材外側の 方が高い値を示し, 昼間は外気側から室内側へ, 夜間は 室内側から外気側へ湿流を生じる。外装材内側の昼間の 水分ポテンシャルは壁体2より壁体1の方が高く(特に 8日),外装材内側と内装材外側の水分ポテンシャル差は 壁体2より壁体1の方が大きいため湿流量は壁体1の方 が多い。壁体1,2の昼間の内部結露の有無は、この湿 流量の差に起因する。通気壁体2の外装材内側と外気の 水分ポテンシャルを比較すると、昼間は外装材内側の方



図3-1 壁体構成



が、夜間は外気の方が高い値を示す。つまり、昼間は壁 体内から外気へ、夜間は外気から壁体内へ湿流を生じ、 外気と壁体内部の間で通気層を介した湿気伝達が行わ れ、通気層が夏季の壁体内の蒸れ防止に有効であること がわかる。しかし、夏季内部結露の防止という点では、 外気側から室内側への貫流湿流を内部防湿層で遮断する 壁体3、あるいは壁体内部の湿気を室内側通湿層から排 湿する壁体4の方がはるかに優れている。なお、夏季の 内部結露は室温にも依存するため、冷房停止後は在来壁 体1でも結露しない。

# 3.2 高断熱高気密住宅の夏季壁体内部温湿度調 査<sup>x10)</sup>

夏季蒸暑地域に建設された高断熱高気密住宅の外壁の 温湿度変動を測定し,壁体構成の違いによる夏季冷房時



写真3-2 実測家屋外観

の内部温湿度の差異を明らかにする。

## 3.2.1 測定家屋

佐賀県三養基郡基山町に建設された2×6構法の高断



図 3 - 5 1 階平面および供試壁体位置(単位 mm)



図3-6 壁体構成(単位mm)





図3-7 夏季実測結果

熱高気密住宅の外観と平面を写真3-2と図3-5に, 外壁の構成(タイプA,B)を図3-6に示す。壁体はタ イプA,Bいずれも通気壁体であるが,断熱材としてタ イプAにはウレタンフォームを使用し,タイプBには 100mm厚のグラスウール2枚を圧縮して使用した。タ イプAの室内側空気層は小屋裏と通じており湿気を拡 散させる目的で設置している。タイプBは内部にグラス ウール付属の防湿材があり、3.1で述べた内部防湿層 付き通気壁体と類似した仕様である。通気層には基礎の 上部から外気が流入し,通気層内空気は庇附近から流出 する。ここでは,西壁のみを解析の対象とした。

#### 3.2.2 測定結果

室内を終日冷房(設定温度23℃)した1992年8月28~29 日の結果を図3-7に示す。通気層と通気層合板室内側 (タイプB)の絶対湿度は,壁体温度が高い14~16時に 躯体からの放湿により著しく上昇し,最高でそれぞれ約 60g/kg', 46g/kg'を示す。しかし,内装材外側の絶対湿度はタイプA,Bいずれも13~15g/kg'で,終日ほぼ一定の値を示す。内装材外側の相対湿度は、タイプAで<math>67~75%,タイプBで80%程度である。3.1の結果と 同じように内部防湿層付き通気壁体では内部結露の危険 性は少ない。また、ウレタンフォームなどの透湿性と吸 放湿性が少ない材料を使用した場合には壁体内部はさら に低湿に保たれる。

# 3.3 供試壁体の湿気移動実験<sup>×10)</sup>

室内空気温湿度の制御が可能な実験装置の一面に構成 が異なる各種供試壁体を設置し,それらの外表面受熱量 のステップ変化にともなう温湿度変動の過渡応答を比較



することにより, 壁体構成の違いが内部温湿度に及ぼす 影響について検討する。

## 3.3.1 実験装置

図3-8に実験装置断面を示す。実験装置の一面は水 槽で構成され、これに恒温水槽から冷水を循環すること により装置室内を冷却できる。室内湿度は飽和塩溶液で 制御し、装置室内は空気温湿度が一様になるようにプロ ペラで攪拌する。実験装置は人工気候室内に設置してお り、装置室内と外気に相当する人工気候室内の空気温湿 度は任意に設定可能である。また、供試壁体の外装材外 側(サイディング外表面)には面発熱体を付設しており、 外装材の日射受熱を仮想的に再現できる。

# 3.3.2 実験内容および条件

図3-9に供試壁体の構成を,表3-1に実験条件を 示す。供試壁体は在来壁体,内部防湿層付き通気壁体, 通気通湿壁体であり,いずれも断熱材には30℃,90%の もとで約6時間養生したグラスウール100mm (10kg/ m<sup>3</sup>)を使用した。在来壁体,内部防湿層付き通気壁体で はグラスウールのみが吸放湿するように躯体材料は断湿 した。装置室内と人工気候室の空気温湿度をそれぞれ 26℃,40%と26℃,60%で一定(初期状態)にした後に 面発熱体で供試壁体の外装材外表面が35℃になるまで加 熱した。

表3-1 実験条件

養生条件	30℃ 90%(10㎏/ ㎡のクラスウールを約6時間養生)	
設定条件	外気 26℃ 60%一定,室内 26℃一定	
加熱条件		



## 3.3.3 実験結果

壁体内部温湿度の過渡応答を図3-10に,内装材外側 温度と壁体室内側空気露点温度の差の頻度分布を図3 -11に示す。壁体内部が密閉される在来壁体では,相対



図3-10 壁体内部温湿度の過渡応答

湿度は温度勾配に依存して形成される。壁体温度が上昇 するにつれてグラスウールからの放湿(脱着)が促進さ れ,壁体内部空気の露点温度が高くなり内装材外側で結 露する。内部防湿層付き通気壁体の相対湿度は,内部防 湿層を境に外側と内側で異なる変動を示す。外側相対湿 度(測定点I, II)は通気層を介した排湿に起因して次 第に低下し60%以下の値を示すのに対し,内側相対湿度 (測定点III, IV)はわずかしか変化せず在来壁体と同じ ように温度勾配に依存する。通気通湿壁体の相対湿度は いずれの部位も次第に低下し,内装材外側(測定点IV, V)でも70%以下の値を示す。

# 4.熱・水分移動方程式による数値シミュレーション 4.1 数式モデル<sup>×11)</sup>

2.2の水分ポテンシャルを用いた熱・水分移動方程 式と、以下に示す通気層の熱・水分収支式を使用して壁 体内部温湿度の数値計算を行う。

$$C_{\rho\gamma}V \frac{dT}{dt} = \sum_{s} \alpha_{c}S_{s}(T_{s} - T_{v}) + C_{\rho\gamma}nV(T_{o} - T_{v})$$

$$\gamma_{d}V \frac{dx}{dt} = \sum_{s}S_{s}\alpha''(\mu_{ws} - \mu_{wv})$$
(31)

+ $\gamma_{a}nV(x_{o}-x_{v})+\sum_{s}S_{v}\alpha_{v}''(\mu_{wo}-\mu_{wv})$ (32)  $C_{p}$ :湿り空気の比熱, n:換気回数, S:面積, V:通気層容積, x:絶対湿度,  $\alpha_{c}$ :対流熱伝達率,

γ:湿り空気の比重

添字 d:乾燥空気、o:外気、s:表面、v:通気層、 ここで、式(20)の $\alpha$ "と $\alpha_v$ "は、通気層に面する壁体表面の





水分伝達率と通気口の水分拡散係数で,式四右辺の各項 は,通気層と壁体表面の水分伝達(第1項),換気(第2 項),通気口での水分ポテンシャル差(通気層空気と外気 の水分ポテンシャル差)による水分拡散(第3項)を表 す(図4-1参照)。なお,通湿層の熱・水分収支は,式 (31))と式(32)の右辺第2項(換気)を無視したものとなる。

# 4.2 計算値と測定値の比較

3.3節に示した測定値と計算値を比較することによ り、数式モデルの妥当性について検討する。内部防湿層 付き通気壁体の測定位置および温湿度変動(測定値と計 算値)を図4-2に示す。温度の測定値と計算値は、① ~⑤のいずれの位置でも良く一致する。相対湿度は、通 気層①とグラスウール通気層側②でわずかに差を生じる が、その差は最大でも6%程度で、内部防湿層の室内側 ④と内装材外側⑤ではほぼ一致する。温湿度とも計算値 は測定値を比較的良い精度で捕捉する。

# 4.3 壁体内部温湿度の数値シミュレーション

標準気象データ(大阪,福岡,鹿児島,那覇)を用い た数値シミュレーションにより,夏季蒸暑地域における 壁体内部結露の有無について月別,地域別,方位別,壁 体別に検討する。

## 4.3.1 計算条件

壁体モデルは、図3-1に示す壁体1~4(在来壁体, 通気壁体,内部防湿層付き通気壁体,通気通湿壁体)と する。各壁体の内装材と外装材は合板(5.5mm)とサイ

表4-1 熱・水分伝達に関する係数

通気層の水分伝達率	1. 3667×10-11	$kg/(m^2 \cdot s \cdot (J \cdot kg))$
通湿層の水分伝達率	1. 2629×10 <sup>-11</sup>	$kg/(m^2 \cdot s \cdot (J \cdot kg))$
通気層(空気流出入口)	0.0. \(10~10	kg/(m <sup>†</sup> ·s·(J·kg))
の水分拡散係数	$ 2.0 \times 10^{-10}$	
通気層(排湿口)	1. 4249×10 <sup>-11</sup>	kg/(m <sup>2</sup> ⋅s⋅(J⋅kg))
の水分拡散係数		
内表面対流熱伝達率	3.0	₩/(m <sup>2</sup> ·K)
外表面対流熱伝達率	風速の関数 <sup>文12)</sup>	
内外表面の放射熱伝達率	温度の関数	



## 図4-2 内部防湿層付き通気壁体の測定位置および温湿度変動



ディング (12mm) で、断熱材にはグラスウール (10kg/m<sup>3</sup>, 100mm)を使用する。ただし、壁体モデルの吸放湿 はグラスウールのみで生じるものと仮定し、サイディン グと合板のそれは無視する。表 4 - 1に熱・水分伝達に 関する係数を示す。通気層の換気回数は 2 回/h 一定で、 通気層と通湿層に面するグラスウール表面の水分伝達率 は透湿シートを純抵抗層とみなして算出した。なお、室 内空気温度は26℃一定で、壁体の日射吸収率 asは0.7で ある(ただし、図4-7には as=0.5, 0.3の場合も併記)。

## 4.3.2 計算結果および考察

図4-3に福岡(8月7~8日)における西壁の内装 材外側相対湿度の経時変化を示す。在来壁体1と通気壁 体2の相対湿度は昼間に100%を示すのに対して,内部防 湿層付き通気壁体3と通気通湿壁体4のそれは最高でも 約93%である。図4-4に各地域における在来壁体の内 装材外側相対湿度の方位別累積相対度数(6~9月)を 示す。東・西壁はいずれの地域でも結露し、鹿児島と那 覇では北壁でも結露する。鹿児島と那覇では比較的同じ 割合で結露するが、相対湿度が90%以上を示す割合は那 覇の方がはるかに多い。例えば, 西壁では鹿児島は約19% であるのに対して那覇では約34%にもなる。図4-5に 各地域における在来壁体(西壁)の内装材外側相対湿度 の月別累積相対度数を示す。いずれの地域においても内 部相対湿度は7,8月に高くなる。例えば、大阪で相対 湿度が90%以上を示す割合は6~9月の順に約4%,約 12%,約8%,約2%であり,内部結露は7,8月にの み発生する。図4-6に福岡における内装材外側相対湿 度の方位別・壁体別累積相対度数(6~9月)を示す。 いずれの方位においても相対湿度は通気通湿壁体4が最 も低い値を示す。通気壁体2と内部防湿層付き通気壁体 3の相対湿度を比較すると、90%以下の範囲では壁体2 の方が低い値となるが、90%以上の範囲では壁体3の方 が低い値となる。壁体3の相対湿度はほぼ90%以下であ るのに対し, 壁体2のそれは東・西・南壁で90%を超え, わずかながら100%を示す。壁体2と壁体4を比較する と、両者は低湿域ではほぼ同じ値を示すが、高湿域では 壁体4の方が低くなる。つまり,室内側通湿層の排湿効 果は高湿域で顕著に現れる。図4-7に日射吸収率を変 えた場合の福岡における在来壁体の内装材外側相対湿度 (西・南壁)の累積相対度数(8月)を示す。相対湿度 が75%以上の範囲では、日射吸収率が小さい方が低湿に なる。これは、日射受熱量が少ない方が壁体の温度上昇 が抑制され、グラスウールの脱着水分量が減少するため である。図4-8に那覇における壁体4の方位別累積相 対度数を示す。南・北壁の相対湿度はほぼ90%以下の値 を示すが、東・西壁のそれはわずかながら90%以上の値 を示す。蒸暑地域でも通気壁体は壁体内部の蒸れ防止に 有効であるが、壁体内部に防湿層あるいは通湿層を設け ることでさらに効果的となる。特に、通気層に面する部 位(通湿シート等)の透湿抵抗が大きい場合は有用であ ると考えられる。ただし、那覇のような多湿地域では通 気通湿壁体でも内部結露を生じる恐れがあるため、併せ て外壁外表面の日射遮蔽や日射吸収率を小さくする等の 工夫が必要である。

## 5. 結語

季間蒸暑地域における住宅の断熱気密断湿指針と夏季 冷房時の壁体内部結露防止策を提案することを目的とし て,壁体内部の熱・水分移動現象を実験的・解析的に明 らかにするとともに,断熱壁体の最適構成法について検 討した。結果は以下のとおりである。

- 水分ポテンシャル(熱力学的状態量)を用いた熱・水 分移動方程式を提案し、グラスウールの透湿実験との照合により数式モデルの妥当性を検証した。
- 2)夏季冷房時を想定した屋外暴露実験(断熱材として グラスウールを使用)により,在来壁体では内部結 露が生じること,貫流湿流を内部防湿層で遮断する 内部防湿層付き通気壁体,および壁体内部の湿気を 室内側通湿層から排湿する通気通湿壁体では結露が 発生しないことを明らかにした。
- 3)高断熱高気密住宅(佐賀県基山町,R2000クラス)の 内部防湿層付き通気壁体および通気通湿壁体におい て、夏季冷房時の内装材外側相対湿度はそれぞれ 80%程度、67~75%であり、いずれの壁体も内部結 露は生じなかった。
- 4)供試壁体の両側空気温湿度と壁体外表面加熱量(日 射受熱量に相当)を制御した実験により,壁体内の 初期相対湿度が90%と高く,壁体外表面が加熱され た条件において,上記2)の屋外暴露実験結果が再 現されることを確認した。
- 5) 熱・水分移動方程式を用いた数値計算により,各種 壁体の湿気性状に関する地域特性(大阪,福岡,鹿 児島,那覇)と方位特性を検討した。在来構法の東・ 西壁ではいずれの地域でも内部結露が発生する。通 気通湿壁体の結露防止効果は大きく,福岡の場合は



(在来壁体, 6月~9月)

湿度(在来壁体)

壁体構成と内装材外側相対 湿度(福岡, 6月~9月)

100

100

(%)

100

100

(%)

(%)

(%)



壁体方位にかかわらず内装材外側相対湿度を90%以下に保つことができる。

## <参考文献>

- 松本 衛:建築壁体における熱・水分同時移動および水分蓄 積に関する研究,京都大学学位請求論文,1978
- 2) 松本 衛, 鉾井修一, ほか3名:セメント系多孔質建築材料の結露, 乾燥過程の実験とその解析, 日本建築学会計画系論 文報告集, 第353号, pp.11~20, 1985
- 3) 坂本雄三, ほか2名:木造建築における湿気予測と結露害防止に関する研究,日本建築学会大会学術講演梗概集,pp.943~944,1992
- 4) 持田浩一郎,宇田川光弘:吸放湿性のある壁体の調湿作用についてのシミュレーション,日本建築学会大会学術講演梗概 集,pp.771~772,1991
- 5)例えば永峰 章,土屋喬雄:高断熱高気密化住宅の壁体の防 露性能に関する研究,日本建築学会大会学術講演梗概集, pp.951~952,1992,など
- 6) 小出昭一郎:基礎物理学2 熱学,東京大学出版会, 1991
- 7) 尾崎明仁,ほか7名:水分ポテンシャルによる壁体湿気移動 解析その1,日本建築学会大会学術講演梗概集,pp.1237 ~1238,1993
- 8) 佐藤章造,渡辺俊行,ほか6名:水分ポテンシャルによる壁 体湿気移動解析その4,日本建築学会大会学術講演梗概集, pp.1243~1244,1993
- 9) 尾崎明仁, ほか2名:季間蒸暑地域における木造断熱壁体の 最適構成に関する研究,福岡大学工学集報、第50号、pp.127 ~135,1993
- 10) 渡辺康徳,渡辺俊行,ほか6名:高断熱高気密住宅の夏季壁 体内部結露に関する研究その5,日本建築学会大会学術講演 梗概集,pp.1255~1256,1993
- 11)藤田協二,渡辺俊行,ほか6名:高断熱高気密住宅の夏季壁 体内部結露に関する研究その6,日本建築学会大会学術講演 梗概集,pp.1257~1258,1993
- 12) 木村建一:電算機による動的空調負荷計算法,空気調和・衛 生工学, Vol.46, No.3, pp.3~38, 1972



図4-8 壁体4 (通気通湿壁体)と 内装材外側相対湿度 (那覇,6月~9月)

<研究組織>	•		
主査	渡辺	俊行	九州大学工学部建築学科教授
委員	龍	有二	九州大学工学部建築学科助教
			授
11	須貝	高	福岡大学工学部建築学科教授
11	尾崎	明仁	福岡大学工学部建築学科助手
11	赤司	泰義	九州大学工学部建築学科助手
協力	藤田	協二	九州大学大学院修士課程
11	山崎	繁	九州大学大学院修士課程
"	湯浅	孝	九州大学大学院修士課程
"	木場	隆徳	九州大学大学院修士課程
"	佐藤	章造	九州大学大学院修士課程
"	渡辺	康徳	九州大学大学院修士課程

-338-