温室の温水カーテンにおける熱移動の解析

小森友明·関 平和

(金沢大学工学部土木建設工学科)

A Theoretical Investigation of Heat Transfer of a Falling Hot Water Film in a Greenhouse

Tomoaki KOMORI and Hirakazu SEKI

(Department of Civil Engineering, Kanazawa University, Kodatsuno, Kanazawa, 920, Japan)

1. 緒 言

未利用資源である農林業系副産物,廃棄物は大規模な 焼却処分をすることにより廃熱回収が可能で,その回収 廃熱を施設栽培等に農業利用できることから一つの熱源 となることを報告した(小森ら,1987,1988)。

回収した廃熱をハウス暖房や土壌加温に利用するにあ たっては、一つの方法として温水循環方式が採られるが、 ハウス暖房、土壌加温のような第1次熱利用された後の 温水はなおかなりの熱エネルギーを保持している。この 残余エネルギーをさらに有効利用し、ハウスの暖房負荷 をも軽減するという目的から、ウォーター・カーテン方 式による第2次熱利用について定量的な検討を試みるこ ととした。「温水の掛流し」および「ウォーター・カー テン」に関する研究は既に横田・堀口(1970)、 原・小 倉(1982)、小倉(1984)によって行われているが、水膜

2. 解析解の導出

この種の問題の理論的な取り扱いには,移動速度論的 な概念を適用するのが極めて適切であることを指摘した (小森ら,1987,1988)。 実際のウォーター・カーテン ではカーテン素材表面の親水性が十分でなかったり,流 路も理想的な幾何学的諸元を形成することはないが,傾 斜したカーテン上を流れる水膜の流動は,便宜的に傾斜 平板上を流れる「液膜流れ」に近似してモデル化するこ とができる。いま,Fig.1のように,上部に取り付けら れた散水管小孔から,定常状態で一定の水量がカーテン 傾斜面に散布されたとき,水は平均巾Wの流路を形成し, 流れは層流でカーテン末端Lに至るとする。そして,カ ーテン上を水が流れる間その粘度,密度等の物性値が変 らないとすると,カーテン上を流れる水膜モデルはFig. 2のように示される。







昭和62年10月29日 北陸支部大会にて一部発表(富山) 昭和63年4月14日 全国大会にて発表 昭和63年5月16日 受理



Fig. 2. Schematic representation of velocity profile of the falling water film

Fig.2 に従い, 傾斜カーテン上での水膜の流速分布に ついて適当な境界条件を用いて運動方程式を解き一般解 を求めると(Bird *et al.*, 1961; 城塚ら, 1982)

$$v_{z} = \frac{\rho g \delta^{2} \cos \beta}{2 \mu} \left(1 - \left(\frac{x}{\delta}\right)^{2} \right)$$
(1)

そして,(1)式を用いれば,平均流速 \overline{v}_{z} ,1流路当りの流量Qと水膜厚さ δ との関係はそれぞれ次のように与えられる。

$$\overline{v}_{z} = \frac{\rho g \delta^{2} \cos \beta}{3\mu} \tag{2}$$

$$Q = W\delta \overline{v}_z = \frac{\rho_g \delta^s \cos\beta \cdot W}{3\mu} \tag{3}$$

一方,水膜およびそれと接するカーテンを界して,その内,外側気温を T_R , T_a ,散水される水の温度を T_i とすると,水膜はカーテン末端へ向って流れるに従いFig. 3のような温度分布を示すと考えられる。ただし,Fig. 3の温度分布モデルは $T_i > T_R > T_a$ の場合である。

ここで, Fig.2の水膜モデルと同様に系は定常で,水 膜の熱伝導率,比熱,密度等の熱的物性値が一定であり, 流れは安定な層流であると仮定すると,水膜のエネルギ ー方程式は





$$v_{z}\frac{\partial T}{\partial z} = \kappa \frac{\partial^{2} T}{\partial x^{2}}$$
(4)

水膜表面、カーテン接触面における水膜の熱移動流束 が h_1 , h_2 の熱伝達係数を用いた熱放散の形で表される と想定して

$$K\frac{\partial T}{\partial x} = h_1 \left(T - T_a\right) \qquad (x = 0) \tag{5}$$

$$-K\frac{\partial T}{\partial x} = h_2 \left(T - T_R\right) \qquad (x = \delta) \tag{6}$$

ただし、 h_1 は放射、対流および潜熱を含み、 h_2 は放 射および対流を含む総合熱伝達係数である。

そして, 散水点 z=0 における境界条件は水温がT_iで 一定であるから

$$T = T_i \qquad (z = 0) \tag{7}$$

よって,(1)式を(4)式の左辺に代入し,(5)~(7) 式までの境界条件を用いて(4)式を解けば,水膜内の温 度分布に関する解析解を得ることができるが,この問題 はStrum Liouville 型の固有値問題で,解を導出する演 算手順は相当煩雑になる。そこで,次の事柄に留意して 問題を簡略化する。

- (1)実際の水膜流れは(1)式で流速分布が与えられる 程理想的でなく、単純な流れでもない。したがって、 必ずしも厳密な解析解ではなく、近似解を用いても 水膜における熱移動機構の説明は可能であろう。
- (2)水膜厚さは概して薄く、水膜厚さ方向任意点での 温度、流速の測定は不可能で、水膜について実測が 行えるのは散水、流出側における平均水量と平均水 温に限られそうである。

以上のことから(4)式の左辺 v_z に(2)式の $\overline{v_z}$ を用いて(4)式を書き改めると

$$\overline{p}_{z}\frac{\partial T}{\partial z} = \kappa \frac{\partial^{2} T}{\partial x^{2}}$$
(8)

したがって,(8)式を(5)~(7)式の境界条件を用い て解けば,この問題の近似解を求めることが できる。

> さて, このようにエネルギー方程式,境界 条件が与えられたので,この問題の近似解を 導出するが,演算を進めるにあたり次のよう な無次元数を導入する。

$$\begin{split} \boldsymbol{\varPhi} &= \frac{T - T_a}{T_i - T_a}, \quad \boldsymbol{\varPhi}_R = \frac{T_R - T_a}{T_i - T_a}, \\ \boldsymbol{\varepsilon} &= \frac{N_2 \boldsymbol{\varPhi}_R}{N_1 (N_2 + 1) + N_2}, \quad \boldsymbol{\xi} = \frac{x}{\delta}, \quad \boldsymbol{\zeta} = \frac{z}{L}, \\ \boldsymbol{\eta} &= \frac{\kappa L}{\overline{v}_z \, \delta^2}, \quad N_1 = \frac{h_1 \delta}{K}, \quad N_2 = \frac{h_2 \, \delta}{K} \end{split}$$

$$\end{split}$$

$$(9)$$

-196 -

これらの無次元数を用いて,エネルギー方程式,境界 と 条件を書き換えると

$\frac{\partial \Phi}{\partial \zeta} = \eta \frac{\partial^2 \Phi}{\partial \xi^2}$	(0< <i>ξ</i> <1)	(10)
2.4		

$$\frac{\partial \Psi}{\partial \xi} = N_1 \Phi \qquad (\xi = 0) \qquad (11)$$

$$-\frac{\partial \varphi}{\partial \xi} = N_2 \left(\varphi - \varphi_R \right) \quad (\xi = 1) \tag{12}$$

$$\boldsymbol{\phi} = \boldsymbol{\phi}_i = 1 \qquad (\boldsymbol{\zeta} = 0) \qquad (13)$$

ところで、Fig.3の水膜温度モデルによれば、散水点 から離れたところで ϕ は ξ のみの関数に漸近するので、 その漸近解を $\phi_s(\xi)$ 、またzが大きくなるにつれて減衰 する関数を $\phi_t(\xi,\zeta)$ とすると、熱伝導方程 式(10)の解は次のように仮定することがで きる。

の(*ξ*,*ζ*)=**の**_s(*ξ*)+**の**_t(*ξ*,*ζ*) (14) 上式を用いて(11)~(13)式を満足する (10)式の一般解を求めると

$$\Phi = \varepsilon \left(N_1 \xi + 1 \right) + \sum_{n=1}^{\infty} D_n e^{-\alpha_n^2 \eta \zeta} \\
\times \left(N_1 \sin \alpha_n \xi + \alpha_n \cos \alpha_n \xi \right)$$
(15)

解(15)式の右辺第1項は $\boldsymbol{o}_{s}(\boldsymbol{\xi})$,第2項 は $\boldsymbol{o}_{t}(\boldsymbol{\xi},\boldsymbol{\zeta})$ で, D_{n} は次式のように示され る。

$$D_{n} = \frac{2\{(N_{1}+N_{2})(N_{2}(1-\epsilon N_{1})-\epsilon (N_{1}+N_{2}))\alpha_{n} + N_{1}(\alpha_{n}^{2}+N_{2}^{2})\sin\alpha_{n}\}}{\alpha_{n}\sin\alpha_{n}\{N_{1}(\alpha_{n}^{2}+N_{2}^{2}) + (\alpha_{n}^{2}+N_{1}^{2})(\alpha_{n}^{2}+N_{2}+N_{2}^{2})\}}$$
(16)

また、 α_n は次式での根である。

 $(\alpha_n^2 - N_1 N_2) \sin \alpha_n = \alpha_n (N_1 + N_2) \cos \alpha_n$ (17) さらに、 く=くにおける水膜の平均温度 ϕ_{av} (く)は

そして、水膜がハウス内を加温もしくは断熱する能力 をもつのは、水膜のカーテン接触面 $\xi = 1$ で $\phi = \phi_R$ か ($\partial \phi / \partial \xi$)=0となる流下距離 $\zeta = \zeta_R$ までだが、ここで は前者を採ると

$$\Phi_{R} = \varepsilon (N_{1}+1) + \sum_{n=1}^{\infty} D_{n} e^{-\alpha_{n}^{2} \eta \zeta_{R}} (N_{1} \sin \alpha_{n} + \alpha_{n} \cos \alpha_{n})$$
(19)

となる。

3. 計算結果とその考察

水膜の熱移動を定量的に検討するにあたり,いくつか の計算例を用いて理論的な考察を試みることとする。

Table 1 には計算上で設定した物性値,条件がまとめ てある。 Fig.4 は (15) 式によって計算された水膜内温 度分布の一例を示した。

この図には同時に(18)式で求められる平均温度 $\phi_{av}(\zeta)$ も記入してあるが、計算結果によれば $\phi(1,\zeta) > \phi_{av}(\zeta)$ であるが、 $\phi(1,\zeta) \Rightarrow \phi_{av}(\zeta)$ で近似的に(18)式で ζ_R を求めてもよいことが解る。この場合、水膜厚さ δ が極

Table 1Physical properties of water and operating
conditions for illustrative examples

L	(m)	5.0	C_{1}	, [kcal/kg℃]	1.0
W	(m) 0.		K	[kcal/mhr℃]	0.51
h_1	[kcal/m²hr℃]	40.0	κ	[m²∕hr]	0.00051
h_2	["]	10.0	μ	(kg/mhr)	3.6
β	[deg.]	75.0	Ø	[kg/m³]	1000
	δ	- vz'		Q'	Re
	(mm) (m/sec)		$(m^3/m^2 hr)$	(-)
	0.8	0.542		0.3124	1735.0
	0.6	0.305		0.1320	733.0
	0.4	0.136		0.0392	217.0
	0.2	0.034		0.0049	27.1



Fig. 4. Temperature profile of the falling hot water film

めて小さいため, パラメータである N_1 , N_2 はともに小 さい値となり,結果的に上述の近似が成立するが,厳密 には(19)式により ζ_R を求めるのが正しい。

以上のことから Fig.5 には \mathcal{O}_{av} (ζ)と ζ の関係を点綴 したが、Fig.5 によれば、 $\delta = 0.2 \text{ mm}$ のとき $\zeta \ge 0.6$ で水 膜の温度分布はほぼ一定となり、 $\mathcal{O}_R = 0.5$ の場合、 $\delta =$ 0.4 mm で $\zeta_R \Rightarrow 0.63$ ($\mathcal{O} \Rightarrow \mathcal{O}_R \Rightarrow 0.5$)、 $\mathcal{O}_R = 0.75$ の場合 には $\zeta_R \Rightarrow 0.27$ となるので、 $\zeta_R = 1$ まで暖房もしくは断 熱の効果を図るとすれば、温水量の増加か温水の再散布 を考慮しなければならない。また、 $\delta = 0.6 \text{ mm}$ では $\mathcal{O}_R =$ 0.5の場合、棟上で1回の温水散布でよく、 $\mathcal{O}_R = 0.75$ の場合では辛うじて温水の再散布がなしでもよいことに なる。

Fig.6は水膜流下末端 $\zeta = 1$ における平均温度 $\phi_{av}(1)$ と水膜厚さるの関係を示すが、この関係は任意の ϕ_R に 対し $\zeta = 1$ まで水膜による暖房と断熱効果を保持するに 足る水膜厚さるを見積る相関図となる。例えば、 $\phi_R =$ 0.5のとき水膜流下末端 $\zeta = 1$ まで、暖房と断熱効果を維 持するとすれば理論水膜厚さるは約 0.48 mm で、この値 から棟上での散布理論水量を算出することができる。



Fig. 5. Relationship between $\Phi_{av}(\zeta)$ and ζ



Fig. 6. Relationship between $\Phi_{av}(\zeta)$ and δ at $\zeta = 1$

さて、ここで得られた解析解は散布水が温水なので基本的には $\zeta=0$ で $\phi_i=1$, $\phi_R < 1.0$ の場合に適用できるとした。しかし、計算結果によれば水膜が流下するに従い $\phi(1,\zeta) < \phi_R \ge tab, n - \pi > toh m > toh = toh m > toh m > toh m > toh > t$

ここで、境界条件(12)式を想起すれば、 $\sigma_R > \sigma_i$ の とき散水当初から $\zeta \ge 0$ でも $\xi = 1$ における熱流が逆方 向となることを意味しており、(12)式はとくに $\sigma_R > \sigma_i$ 、 $\sigma_R < \sigma_i$ にかかわらず成立することを示唆している。し たがって、解析解(15)、(18)式は散水開始点 $\zeta = 0$ で散 水水温が T_R より低い場合にも適用できる。ただし、こ の場合は $T_i < T_R$ であるから水膜は棟上で散水した直後 から既に物理的な意味での保温能力しかない。

Figs.7, 8,9は $\boldsymbol{\sigma}_R$ =1.5の場合における計算結果を示 すが、この場合の水膜を通しての熱移動は、水膜が一つ の熱抵抗となるため、カーテン内側から外側へ向っての 放熱量が減少し、カーテン内側の保温効果が図られると 考える方が妥当なようである。

このように、ここで得られた解析解は温水を使用しない普通のウォーター・カーテンの場合にも十分適用できるが、この場合には ζ_R は無関係となるので、前出(19)式は不要となる。

ところで,温水カーテン,ウォーター・カーテンの如 何を問わず,水膜の効果がどの程度で如何なる機能を持 つか定量的に検討することは極めて興味のあることであ



Fig. 7. Temperature profile of the falling water film for the case of $\Phi_R = 1.5$



Fig. 8. Relationship between $\Phi_{av}(\zeta)$ and ζ for the case of $\Phi_R = 1.5$



Fig. 9. Relationship between $\Phi_{av}(\zeta)$ and δ at $\zeta=1$ for the case of $\Phi_R=1.5$

る。水膜の熱移動を考えると現象的には次の三つの形式 に区別することができる。すなわち,

- 1) $\boldsymbol{\phi}_i > \boldsymbol{\phi}_R \circ \boldsymbol{\zeta}_R \geq 1$ ならば,散水直後から水膜から カーテン内側へ熱移動が起り,ハウス室内が加温さ れる($\boldsymbol{\zeta}=0 \sim \boldsymbol{\zeta}=1$ の全域で室内加温)。
- 2) $\phi_i > \phi_R \circ 0 < \zeta_R < 1$ ならば、散水直後の $\zeta = 0 \sim \zeta = \zeta_R$ まで室内加温、 $\zeta = \zeta_R \circ K$ で断熱、 $\zeta = \zeta_R \sim \zeta = 1$ ではカーテン内側より水膜側へ放熱が起る(室内加温→断熱→保温と推移する)。
- 3) $\phi_i < \phi_R$ では $0 \le \zeta \le 1$ の全域でカーテン内側より 水膜側への放熱が起る ($\zeta = 0 \sim \zeta = 1$ の全域で保温 のみ)。

いま,上記の各項を踏まえて水膜の総括的な熱収支を 単位面積当りで考えると

ここで、 Δq_l は水膜が流下中に失った熱量、 q_i は散 水膜保有熱量、 q_o は流出水膜持出熱量、 q_{la} は水膜表面 からの大気側放熱量、 q_H は水膜からカーテン内側への 移動熱量(加温熱量)、 q_{lC} はカーテン内側から水膜への 移動熱量(放熱量)である。そして、(20) 式は次のよう に書くことができる。

$$\Delta q_{l} = \frac{Q \rho C_{p}}{LW} (1 - \Phi_{av}(\zeta)_{\zeta=1}) (T_{i} - T_{a})$$

$$= \{h_{1}\overline{\phi}(\xi)_{\xi=0} + h_{2}(\overline{\phi}(\xi)_{\xi=1} - \Phi_{R})$$

$$-h_{2}(\Phi_{R} - \overline{\phi}(\xi)_{\xi=1})\} (T_{i} - T_{a}) \qquad (21)$$

ただし,

$$\overline{\phi}(\xi)_{\xi=0} = \int_0^1 \phi(0,\zeta) \,\mathrm{d}\zeta \tag{22}$$

$$\overline{\phi}(\xi)_{\xi=1} = \int_0^1 \phi(1,\zeta) \,\mathrm{d}\zeta \qquad (\zeta_R \ge 1, \ \zeta_R \le 0)$$
(23)

$$\overline{\phi} \left(\xi\right)_{\xi=1} = \frac{1}{\zeta_R} \int_0^{\zeta_R} \phi\left(1, \zeta\right) d\zeta$$

$$\left(0 < \zeta_R < 1, \quad 0 < \zeta < \zeta_R\right) \quad (24)$$

$$\overline{\phi}(\xi)_{\xi=1} = \frac{1}{1-\zeta_R} \int_{\zeta_R}^1 \phi(1,\zeta) \,\mathrm{d}\zeta$$

 $(0 < \zeta_R < 1, \zeta_R < \zeta < 1)$ (25)

であり,(20)式においてカーテン内側から水膜側へ放 熱がある場合は右辺第2項を,水膜側からカーテン内側 へ熱が移動する室内加温の場合は右辺第3項を消去すれ ばよい。

Figs.10, 11, 12 は上述の三つの形式について, (20) 式により熱収支を計算した例を図示した。ここで, Fig. 10 は全域室内加温の場合, Fig.12 は全域保温となる場 合であり, Fig.11 は水膜が加温→断熱→保温と推移す る場合の一例である。

これらの結果は $(T_i - T_a)$ を設定してないが、(20)式 の各熱量項の占める割合がよく解る。その結果によれば, 概して水膜の保有熱量のほとんどが水膜から大気への放 熱に消費され、室内加温の効果は小さいが、カーテン内 側から水膜への放熱も小さいことから、断熱もしくは放 熱低減による暖房負荷の軽減効果はかなり期待できるこ とを示唆している。おそらく実例においても相似的な傾 向が得られるであろうから、ハウスの暖房負荷を軽減す るため一つの補助的手段として温水カーテン、あるいは ウォーター・カーテン・システムを導入することは有益 であろうが、とくに散布水を加熱する専用加熱装置や水 量を確保するため別途地下水を大量に汲み上げる専用ポ ンプ等を設置することは必ずしも有利にならない場合も 考えられる。したがって、とくに温水カーテンでは残熱 を有効に利用する第2次熱利用を指向することが望まし いてとになる。

以上に述べた計算結果と考察はあくまで理論の域を脱 しないが、散水量もしくは水膜厚さ、水温、気象条件と の関係は複雑であることが解る。実際例では必ずしも理 論値と一致するとは断定できないだろうが、ここで述べ

(20)



Fig. 10. Over-all Heat Balance of the Water Film for the case of $\Phi_i \ge \Phi_R$ and $\zeta_R \ge 1$ (where $q_i' = Q \rho C_p / LW$, $q_o' = Q \rho C_p \Phi_{av}(\zeta)_{\zeta=1} / LW$, $q_{la'} = h_1 \overline{\Phi}(\xi)_{\xi=0}$, $\underline{q_{H'}} = h_2 (\overline{\Phi}(\xi)_{\xi=1} - \Phi_R)$ and $q_{lC'} = h_2 (\Phi_R - \overline{\Phi}(\xi)_{\xi=1})$)



Fig. 11. Over-all Heat Balance of the Water Film for the case of $\Phi_i > \Phi_R$ and $0 < \zeta_R < 1$

た理論的な取り扱いに基づき関連諸変数の相関について 理論値と実測値との相似性を予め把握しておけば,シス テムの最適設計は比較的容易に可能となるであろう。

4. 解析解の適用限界

ここで得られた解析解は温水カーテンのみならず普通 のウォーター・カーテンの基本設計にも適用できること は前述の通りであるが、設計上重要な要因となる T_i , T_a は計算の都合から設定しなかった。しかし、実際の 事例では気象条件である T_a ,選定される T_i との相関か



Fig. 12. Over-all Heat Balance of the Water Film for the case of $\phi_i < \phi_R$

らカーテン上の水膜が流下途中で凍結することがある。 温水カーテン,ウォーター・カーテンのいずれにおい ても T_a >0℃, $T_i>T_a$ なら凍結は起らないが, $T_a<0℃$ の場合には水膜凍結のおそれが十分懸念される。水膜の 凍結は一種の相変化で,ここで述べたエネルギー方程式, 境界条件,解析解は相変化現象が起る場合を含まない。 差し当り,散水を内張りカーテン上に限らず,ハウス棟 上に散水する場合も考慮し,水膜が凍結しないためには 無次元温度 $0 \ge T_i$, T_a との間に次式のような関係が成立 しなければならない。

$$\boldsymbol{\phi}\left(1 - \frac{T_a}{T_i}\right) + \frac{T_a}{T_i} > 0 \tag{27}$$

換言すれば,(27)式が成立する範囲で解析解は有意 義である。そこで, $T_a < 0$ ℃で T_i , T_a を任意に仮定し (27)式を満たす σ の下限値 σ_{crit} を求め図示するとFig. 13のような相関曲線が得られる。

Fig.13の各曲線は設定した T_i と任意の T_a に対しT



Fig. 13. Relationship between Φ_{crit} and T_a (Parameter: T_i)

=0℃となる ϕ の値 ϕ_{crit} を与えるが、ここで得られた解 は ϕ が ϕ_{rrit} を超える範囲で妥当性があり、 $T_i \ge T_a$ によ って解の適用範囲が制限されることが解る。なお、ここ では第2次の熱利用を対象とした温水カーテンを前提と しているのでT_iについては最高40℃までを検討の範囲 とした。

5. 結 言

温室内カーテンあるいは温室屋根上を流れる温水膜の 熱移動現象を移動速度論的な概念に基づき理論的に解析 し、以下のような結論を得た。

- 1) 水膜の流下距離任意点における温度分布, 平均水 温について一般化された解析解を求め、それらの解 を計算例に適用して温水、ウォーター・カーテンの 散水量, 散水温, 室温, 気象条件等の相関を理論的 に明らかにした。それらの相関は実用的なプロセス および装置の設計手法ならびに運転操作の確立に必 要となる基礎的な知見として極めて有益である。
- 2)解析解を用いた計算結果によれば、カーテン上を 流下する水膜は設定される散水量, 散水温, 温室内 外の気象条件により基本的に三つの現象特性形態に 区別される。
- (1) 水膜が流下する全域で温室内空気を加温する場 合。
- (2) 水膜が流下過程で温室内空気を加温→断熱→保 温と推移する場合。
- (3) 水膜が流下する全域にわたって温室内を保温す る場合。

なお、これらの特徴は既報の実験的な研究におい ても定性的に指摘されているが、本報で述べた理論 解析はそれらの各特性を定量的かつ統一的に説明す ることができる。

3) 水膜から温室内へ移動する加温熱量, 温室内から 水膜へ移動する放熱量は概して小さく、散水水膜の 保有する熱量のほとんどは大気側への放熱に消費さ れる。即ち,加温,保温の如何を問わず水膜~温室 間の移動熱量は小さく、水膜の熱量は大気側への放 熱として失われるが、このことはカーテン~水膜接 触面での断熱を意味することから,水膜は一種の断 熱層か保温層となる。

水膜の断熱、あるいは保温効果は温室暖房負荷軽 減相当熱量に換算して評価されるが、ここでの理論 解析は室内暖房負荷軽減相当熱量を定量的に求める 方法を提示しており、その理論熱量は(21)式によ って算出することができる。

なお,水膜の断熱効果に相当する熱量は散水量,

散水水温,温室内外の気象条件等によって異なるが, 放熱面であるカーテン部面積の温室表面積に占める 割合の大きさを考慮すれば、水膜はかなり温室内暖 房所要熱量の軽減に寄与する。

使用記号

C₽	: heat capacity of water	[kcal/kg °C]			
g	: gravity force	[m/hr²]			
h	: heat transfer coefficient	[kcal/m² hr °C]			
K	: thermal conductivity of	water			
		[kcal/m hr °C]			
L	: length of water flow	[m]			
Q	: rate of water flow	[m ³ /hr]			
Т	: temperature	[°C]			
v_z	: velocity of falling water	film [m/hr]			
\overline{v}_z	: average velocity of fallin	g water film			
		[m/hr]			
W	: width of water flow	[m]			
x	: direction of water film t	direction of water film thickness [m]			
z	: direction of water flow	[m]			
gree	k letter				
β	: inclination of screen	[deg.]			
δ	: thickness of water film	[m]			
κ	: thermal diffusivity of wa	ter [m²/hr]			
μ	: viscosity of water	[kg/m hr]			
p	: density of water	$[kg/m^3]$			
Subscripts					
1, <i>a</i>	: outside (ambient)				

2, R : inside (room)

: initial $(at \ z=0)$

引用文献

- 小森友明・関 平和・山本良子, 1987:回収廃熱の農業 利用について. 昭和 62 年度北陸支部発表講演要旨集.
- 小森友明, 1987: 農業気象と作物生育過程への工学モデ ルの適用. 昭和 62 年度日本農業気象学会北陸支部シ ンポジウム講演要旨集, 資料.
- 小森友明・関 平和・山本良子, 1988: 回収廃熱の農業 利用について.日本農業気象学会北陸支部会誌,13, 21 - 29.
- 横田廉一・堀口郁夫, 1970:温水の掛け流し温室に関す る研究.農業気象、26、71-75.
- 小倉祐幸, 1984: 井水散水ハウスの散水量, 散水温度に 関する研究. 生物環境調節, 22, 1-6.
- 原 道宏・小倉祐幸、1982:井水散水の重被覆ハウスに おける温度環境の形成機構.生物環境調節,20,25-34.
- Bird, R. B., Stewart, E. S. and Lightfoot, E. N., 1961: Transport Phenomena. John Wiley & Sons, Inc., 37-41.
- 城塚 正・平田 彰・村上昭彦, 1982: 化学技術者のた めの移動速度論. オーム社, 43-44.

Summary

Heating and thermal insulation characteristics of a falling hot water film on the roof or the screen sheet of a greenhouse may be analysed by evaluating the temperature profile of the thin water film. The temperature profile of the falling water film can be obtained by solving the conduction equation with several suitable boundary conditions, based on the concept of "Transfer and Rate of Processes". The generalized analytical solution of the temperature profile of the water film was given by Eq. (15) and the average temperature at an arbitrary distance along the direction of water flow, $\zeta = \zeta$ was given by Eq. (18).

From the calculated results of illustrative examples by the analytical solutions, the temperature of the water film at the water film-roof interface, $\xi = 1$ could be approximated by the average temperature of the water film, an effective distance for heating the air in the greenhouse, ζ_R was determined from the relation between $\mathcal{O}_{av}(\zeta)$ and the dimensionless temperature of the greenhouse \mathcal{O}_R and the most suitable thickness of the water film δ could be estimated by plotting $\mathcal{O}_{av}(1)$ against δ with a parameter \mathcal{O}_R , as shown in Fig. 6.

The relationship between $\Phi_{av}(1)$ and δ in Fig. 6 will be also applicable to estimate the suitable flow rate of water.

According to the calculated results, the water film performs broadly the task of thermal insulation at the water-roof interface. The corresponding amount of heat to the thermal insulation effect of the water film was given by Eq. (21), theoretically. Figs. 10, 11 and 12 show the over-all heat balance of the water film obtained by Eq. (21) and the amount of heat calculated from Eq. (21) is evaluated quantitatively by the rate of reduction of heating load for heating the greenhouse. Therefore, the analytical solutions and procedures described here are useful for the calculation of actual heat requirement for heating a greenhouse, the design and operations of the practical water curtain system.