104 (霧)

## 北海道南東海上の、霧または層雲・層積雲のある

# 気層での熱・水蒸気収支\*

## 川野浩\*\*

## 要旨

海霧の発生時における,海面からの冷却と放射などによる冷却の効果を見積るため,北海道南東海上で, 気温が海面水温より低く,海上が層雲・層積雲に覆われていた期間 (STAGE 1) と,気温と海面水温が近 く,海霧が発生していた期間 (STAGE 2) とについて,熱と水蒸気の収支を計算した.

STAGE 1 では、地上から約100mb の厚さが対流混合層と推定される. 混合層は、下層では加熱されているが、上層での冷却の方が大きく、全体として冷却されている. 混合層上部の冷却は、雲の上端での水滴の蒸発と放射によるものと考えられ、混合層は、主に上層での冷却によって維持されていると推定される. STAGE 2 では、混合層は薄く、その厚さはおよそ 25 mb~75 mb である. 混合層は、各層とも非断熱的に 冷却されているが、冷却の極大は、STAGE 1 と同様に混合層上部から安定層下部にかけてであり、STAGE 1 と同様に、放射冷却と水滴の蒸発の効果が大きいと推定される. また、冷却の極大が混合層上部から安定層 にかけてであることから、STAGE 1 と同様な対流の存在が示唆される.

1. はじめに

道東の霧についてはこれまでいろいろな調査がなされ ているが、霧の成因については、単に冷たい海面で冷や されて発生するとされることが多い(海霧研究グループ、 1985 など). しかし、加藤(1985)は、高層観測資料か ら、オホーツク海高気圧形成時の熱・水蒸気の収支を計 算し、霧や層雲のある海上では、雲頂での放射による冷 却が、気温の低下に大きく寄与していると推定してい る. 一方、Schubert et al.(1979b)は、放射を含む層 雲・層積雲対流モデルにおいて、層雲・層積雲が低くな って霧となる可能性があることを示し、そのさい、層雲・ 層積雲の上端での放射冷却と水滴の蒸発が対流を維持す るために必要だと考えた.また、Oliver et al.(1978)は 乱流と放射を含む数値モデルを用い、霧の発生に対して 放射冷却が無視できない重要な効果を及ぼしていること を明らかにしている.

\* Heat and moisture budgets in the layer containing fog, stratus or stratocumulus over the sea of the southeast of Hokkaido

\*\* Hiroshi Kawano, 札幌管区気象台.

-----1988年7月4日受領----------1989年4月10日受理----- そこで、本研究では、北海道南東海上で、霧または層 雲・層積雲の発生している時の熱・水蒸気収支を計算 し、気温が海面水温より高い場合と低い場合の、熱や水 蒸気の配分について比較しながら、霧の発生している時 の、水滴の蒸発や放射冷却の効果について考察する。

#### 2. 資料と解析方法

霧は、海面上の薄い境界層内での現象であるため、海上での鉛直方向に解像度の高い高層観測資料が不可欠である。1980年から、毎年5月中旬頃に啓風丸が北海道南東海上で高層観測を行っているので、今回この資料を利用して解析を行った。霧の最も多い季節は7・8月であるが、5月でも年によっては海霧が多く発生している。本研究では、啓風丸の観測資料が得られる年の中で、5月の釧路での霧日数が最も多かった1984年について解析した。この年に啓風丸が高層観測を行ったのは、5月10日 00Z から5月23日 00Z までである。

第1図に示す,根室・仙台・啓風丸の3地点の12時間 ごとの高層観測資料から,指定面・特異点両方のデータ を使い,鉛直座標として  $p^* 座標 (p^*=P_{suf}-P; P_{suf} は$ 地上気圧)を用いて,25 mb ごとに内挿したものを基礎資料とした.

1989年6月



第1図 高層観測地点と熱・水蒸気収支を計算した 領域.

熱・水蒸気収支は、上記の3地点で囲まれる三角形の 海域で計算した。熱・水蒸気収支解析は、寒気吹き出し 時の気団変質の解析に用いられることが多いが、海霧の 発生も非断熱の加熱・冷却が重要なので、気団変質と同 様に熱や水蒸気の配分についての考察が有効だと考えら れる。また、気象衛星の観測などからわかるように、海 霧は同時に広い範囲で発生しており、一定の領域平均値 について考えることが可能である。

熱と水蒸気の収支は,

$$DT = \left(\frac{P}{P_{00}}\right)^{\kappa} \times \left(\frac{\partial \bar{\theta}}{\partial t} + V \cdot \nabla \theta + \bar{\omega^{\ast}} \cdot \frac{\partial \bar{\theta}}{\partial p^{\ast}}\right), \quad (1)$$
$$DQ = \frac{L}{C_{p}} \times \left(\frac{\partial \bar{q}}{\partial t} + V \nabla \bar{q} + \bar{\omega^{\ast}} \cdot \frac{\partial \bar{q}}{\partial p^{\ast}}, \right), \quad (2)$$

と書ける. ここで、 $\theta$ , q, V,  $\omega^*$  は、それぞれ、温位、 水蒸気の混合比、水平風のベクトル、p\* 座標 での 鉛直 流速度を表す.  $P_{00}=1000$  mb,  $\kappa=R/C_p$  であり、L は 水の蒸発熱、 $C_p$  は空気の定圧比熱、R は 空気の 気体定 数である. バーは計算した領域での平均を表す.

DT, DQ は,それぞれ大気の非断熱加熱率,水蒸気の増加率で,次のように表すことができる。

$$DT = \left(\frac{P}{P_{00}}\right)^{\kappa} \times \frac{\partial \overline{\omega^{\ast} \partial t'}}{\partial p^{\ast}} + \frac{Lm}{C_{p}} - RC, \qquad (3)$$

$$DQ = \frac{L}{C_{p}} \times \left( \frac{\partial \overline{\omega^{*}} q^{T}}{\partial p^{*}} - m \right), \qquad (4)$$

 $\overline{\omega^{*'\theta'}}, \overline{\omega^{*'q'}}$ はサブグリッドスケール での 熱および 水蒸気の輸送量であり, mは単位時間当りの凝結量, RC は放射による冷却率で ある.  $(\overline{\omega^{*'\theta'}})_{p*=0}, (\overline{\omega^{*'q'}})_{p*=0}$ は, それぞれ海面からの顕熱・潜熱のフラックスにあた る. ここでは DQ = L/Cp を掛けて温度変化の単位に 換算し, DT と DQ の単位を合わせている.

DT, DQ は,式(1)・(2)の右辺の各項を高層観測 資料から計算し,その残差として求めることができる. 式(3)(4)の右辺の各量は,観測によって求めるべき 物だが,観測値は容易には得られないので,本研究では DT, DQ の分布をもとに考察するにとどめる.

(4) 式と(5) 式を加えると

$$DT + DQ = \left(\frac{P}{P_{00}}\right)^{\kappa} \times \frac{\partial \overline{\omega^{*'} \theta'}}{\partial p^{*}} + \frac{L}{C_{p}} \times \left(\frac{\partial \overline{\omega^{*'} q'}}{\partial p^{*}}\right) - RC, \qquad (5)$$

となり,水滴の蒸発・凝結の項が消去され,熱と水蒸気 のサブグリッドスケールの輸送の項と,放射の項だけが 残る.これから水蒸気の蒸発・凝結の効果と,サブグリ ッドスケールの輸送と放射の効果を分離して考えること ができる.

高さ P\* での鉛直流 ω\* は, 連続の式から

$$\overline{\omega^*} = -\int_0^{P^*} \overline{\nabla \cdot V} \, \mathrm{d} p^* \tag{6}$$

で求めた.

風のデータについては上層ほど大きな誤差があると考 えられる.この誤差は  $\omega^*$ の誤差として大きく現われ, 熱・水蒸気収支の計算に影響を与えるが,この論文で考 察する範囲は  $\omega^*$ の小さな下層に限られるので, $\omega^*$  は 特に修正はしなかった.

#### 3. 期間中の気象経過と解析期間の分類

解析した期間の総観状況を簡単に述べると、10日に低 気圧が北海道南海上を東進した後、オホーツク海から高 気圧が南東進し、15日には千島南海上に達している。16 日から17日にかけて気圧の谷が通った後、日本海から進 んできた高気圧が、北海道の南東海上で強まりながらゆ っくり東進した。すなわち、北海道南東海上は、前半は オホーツク海高気圧、後半は南東海上の高気圧の影響を 受けている。第2図に前半と後半の地上天気図の一例を 示す。

第3図に示すように、釧路での地上観測によると、期 間前半の15日までは、ほとんど毎日層雲または層積雲に よる曇となっており、霧は観測されていない、反対に、

\*天気// 36. 6.



第2図 1984年5月12日 00Z と,19日 00Z の地上天気図. 図中の3角形は計算を行った領域12日はオホー ック海高気圧が北海道南東海上に張り出しており,19日は北海道南東海上に中心を持つ高気圧が北 海道南東部を覆っている.



## 第3図 釧路,根室と啓風丸の天気と雲の状態.空 欄は晴または曇りで,下層雲がないことを 示す.数字は雲量で1/8単位.

16日以降はほとんど毎日霧が発生しており、根室でもほ ぼ同様である。第4図は気象衛星センターマンスリーレ ポートによる雲解析図だが、これによると、北海道南東 海上は広い範囲にわたって霧または層雲、および、層積 雲におおわれている。衛星からは霧と層雲を区別できな いが、釧路・根室の観測を参考にすると、北海道沿岸で は前半は層雲または層積雲であり、後半は主に霧になっ ていたと推測される。一方啓風丸では、期間を通してほ とんど層積雲を観測しており、後半の期間は、北海道沿 岸では霧であり、沖合いでは雲底が海面からはなれて層 雲・層積雲となっていたと考えられる.

第5 図に根室・仙台・啓風丸の3 地点平均の地上気温 の経過を示す.15日までは気温が海面水温より2~3度 低く,16日以降は気温が海面水温に近い値を上下してい る.すなわち,前半のオホーツク海高気圧の影響を受け た期間は気温が海面水温より低く,後半の北海道南東海 上の高気圧の影響を受けた期間は気温が海面水温に近い 値であったことがわかる.

さらに,第6図に示すように,3地点平均気温の減率 が1K/25mb以下の安定層(地上付近でおよそ0.4K/ 100mの温度減率にあたる)が期間を通して存在してお り,その下端の高さは,16日までは75~100mb,18日 からは25mb くらいの高さで,ほぼ一定である。

以上の4点から,オホーツク海高気圧の影響にあり, 気温が海面水温より低い期間 (STAGE 1)と,北海道南 東海上の高気圧の影響にあり,気温が海面水温に近い期 間 (STAGE 2)とは明瞭に区別できる.

STAGE 1 では大気は海面から加熱される事になるの で、対流混合層が形成されることが期待される.一方, STAGE 2 では大気と海面との熱の収支は小さいと予想 され、通常のような下から加熱されるような対流混合は 考えられない.一方、いずれの場合も下層に層雲・層積 雲または霧が存在しているという点では一致しているの で、放射収支の面では大きな差はないとも考えられる. これらの点について、以下の章で熱収支の面から考察す る.

1989年6月



第4図 1984年5月12日00Zと,19日00Zの気象衛星による霧と雲の分布。 縦線は霧または層雲,および層積雲の雲域。点彩はその他の雲域。 いずれも雲量80%以上の領域。





第6図 気温減率 1K/25 mb 以下の安定層の経過.
25 mb の温度差が1度未満の層をドットで示してある.



第7図 STAGE 1での,根室(実線)・仙台(破線)・
啓風丸(一点鎖線)の,相対湿度(RH)・
温位(θ)・相当温位(θ)の鉛直分布. 左の斜線は安定層を示す.対流不安定層を相
当温位の線に横線で表した.

安定層の高さと気温の経過とから, STAGE 1 を 10 日 12Z から16日 00Z, STAGE 2 を18日12Z から 23日 00Z と決めた

## 4. 熱・水蒸気収支と成層の状態

4.1 STAGE 1 (層雲・層積雲の場合)

根室,仙台,啓風丸3地点の温位,相当温位および, 相対湿度の,STAGE 1の期間での平均の鉛直分布を第 7図に示す.啓風丸では,海面から100mbの高さに安 定層があり,その下の層では温位がほぼ一定となってい る.相当温位は,海面でその上層より約1.5°C高く, そこから安定層下端まではほぼ一定となっており,安定 層より下方は対流不安定となっている.このことから, 安定層より下の約100mbの層は対流混合層であると推 定され,安定層は下層の対流がおよぶ上限と考えられ る.根室・仙台でも,啓風丸のように明瞭ではないが,

\*天気/ 36. 6.



同じ特徴がみられ,厚さは100mbより薄いが,やはり, 対流混合層が存在すると推定される。

第8 図に DT, DQ, および DT+DQ の鉛直分布を 示す. DT は, 混合層下部で正値で, 弱い非断熱加熱が 観測される. 混合層上部から安定層にかけては, 負の大 きな値, すなわち, 強い冷却が起きている. また, DQ は混合層内で正で, 水蒸気増加が見られる.

p\*=75 mb 前後の層で水蒸気の増加と共に非断熱の 冷却が生じており, DT+DQ が小さい. これは, 混合 層の上部から安定層にかけて, 水滴が蒸発し潜熱が奪わ れていることを示している. 第7図に示すように, この 期間の相対湿度は地点とも混合層内で約80%と湿ってい るが, 安定層中では大変乾燥しているため, 上層の乾燥 した空気が層雲・層積雲の層雲と混合されることによっ て, 雲中の水滴が蒸発しているものと理解できる.

さらに, DT+DQ が上層で負になっていることは, 対流によって顕熱および潜熱は下層から上層へ運ばれる ことを考えれば, 混合層上部から安定層にかけての層が 放射冷却により非断熱的に冷やされていることを示唆し ている.

p\*=200 mb 以上の層での大きな冷却率は,混合層・ 安定層より上層なので考えにくく,上層では誤差が相当 大きいと考えられる,しかし,霧についての観測や数値 モデルによると,霧の上端ではピークで 3~6 K/hr (数 メートル~数十メートルの層で)程度の放射冷却が見込 まれるので (Oliver 1978, Mason 1981),安定層付近 の正味の冷却量は放射によるものと考えても 25 mb 平 均とすればオーダーとしては妥当であろう.

一方, 寒気吹き出し時と比較して, 混合層での加熱率 は非常に小さい. これは, Ninomiya・Mizuno (1985)



の解析と同様に、気温と海面水温との差が小さいためと 推定されるが、今回得られた値は、Ninomiya・Mizuno (1985) が求めた値より さらに小さい、顕熱だけについ て言えば、海面から 50 mb の層はわずかに 加熱 されて いるが、混合層と考えられる 100 mb までの積分値は負 である. 収支解析の精度の問題もあるが、この期間は、 混合層はほとんど暖められておらず、むしろ冷やされて いることになる. このことから、この期間は、海面から の顕熱の補給よりも水滴の蒸発や放射による冷却が大き く、対流混合層は主に安定層付近での冷却によって維持 されていたと考えられる.

4.2 STAGE 2 (霧の場合)

STAGE 2 の温位,相当温位,および相対湿度の鉛直分 布を第9図に,熱・水蒸気の収支を第10図に図示した. 温位のほぼ一定となっている層からみると,STAGE 2 での混合層の高さは,根室では25mb,仙台・啓風丸で はおよそ75mb と推定される.しかし,相当温位は, 仙台・啓風丸では,上層で非常に乾燥しているため混合 層中より安定層中の方が低い(すなわち対流不安定).

1989年6月

通常の対流混合層では、対流不安定が解消される高さま で対流が及び、その上層に安定層もしくは逆転層がある ことが多い(二宮、秋山1978など).これに対し、この 期間では2つの対流不安定層の中間に安定層が形成され ていることが特徴である.熱収支から、安定層中で約 2K/dayの非断熱冷却があり、また、図示しないがこの 期間も安定層付近では約1mb/hの下降流が観測され る.安定層はこの非断熱冷却と下降流による断熱昇温と のバランスによって形成されたものと推定される.

この期間の海面水温は、平均すると気温よりわずかな がら低くなっており、大気は海面で冷やされていると考 えられる。しかし、この期間の海面からの冷却量を、3 地点平均の平均気温 (9.0°C), 混合比 (6.0g/kg), 平 均風速 (2.6 m/s) から Kondo (1975) によるバルク法 で大 まかに 見積って みると, 顕熱は およそ 2.5 W/m<sup>2</sup> (0.3 K/day/75 mb) の冷却, 潜熱はおよそ9.0 W/m<sup>2</sup> (1.0 K/day/75 mb) の加熱となり、 合計で 正味の加熱 が期待される。ところが、熱・水蒸気収支によると、 DT+DQは全層で負であり、正味の冷却となる。 STAGE 2の場合も、STAGE 1の場合と同様に、放射に よる冷却の効果が大きいためと推定される。放射による 冷却は,霧の上部で大きくなるので (Oliver et al. 1978), 混合層下部での冷却量が小さく混合層上部から安定層に かけての冷却の方が大きいことも、放射冷却の効果があ ることを支持している.

また,75~125 mb の層,すなわち,安定層の下部で, 水蒸気の増加率が極大となり,同時に,非断熱冷却が極 大である.これから,この層での水滴の蒸発が活発であ ることが推定される.

式(2)の各項の値を詳しく見てみると,第11図に示 すように、STAGE 1 では、混合層内では水平移流項・ 鉛直移流項ともに正の値を取り、乾燥した空気の流入 (湿った空気の流出)を示している. これに見合う水蒸 気の増加量は、 $p^*=0~100$  mb で約13 W/m<sup>2</sup> (1.1 K/ day/100 mb)であり、これは海面からの蒸発量で説明 できる.しかし、STAGE 2 では、水蒸気の増加率は  $p^*=0~75$  mb で積分して-2 W/m<sup>2</sup> (0.2 K/day/75mb) しかなく、混合層上部から安定層下部にかけての水蒸気 の増加は下層の水蒸気の減少にほぼ見合っている.この 下層では、鉛直移流による水蒸気の減少となってい る.

先に述べたような混合層上部から安定層下部にかけて



実線は DQ, 点線は $\partial \overline{q}/\partial t$ , 破線は $\overline{V \cdot \nabla q}$ , 鎖線は $\omega^* \cdot \partial \overline{q}/\partial p^*$ , 右の斜線は安定層, ド ットは相対湿度80%以上の層を示す.

の水滴の蒸発は、下層で大規模運動で移流されてきた水 蒸気が水滴となって上層に運ばれる事によって起こって いると考えれば説明できる.この事から、水滴をこの層 まで運ぶサブグリッドスケールでの上昇流の存在が示唆 される.STAGE1 の場合について、対流混合層は主に 混合層上部から安定層にかけての冷却によって維持され ていると述べたが、混合層上部から安定層にかけて強い 冷却があり、混合層下部の非断熱の加熱率・冷却率は小 さいという特徴はSTAGE 1と STAGE 2 とで共通であ り、このことから、私は、STAGE 2 の場合も STAGE 1 と同様に対流が起きているのではないかと考える.

STAGE 2 の期間, 安定層中が対流不安定となってい ることは, 混合層中に対流が存在するという考えと矛 盾するように思われるかも知れないが, 前に述べたよ うに安定層下部で水滴の蒸発が活発だと仮定すれば, Shubert, et al. (1979b)が述べているように, 混合層中 を上昇してきた気塊は, 安定層に達すると水滴が蒸発し て温度が下がり周囲の空気より重くなって下降するの で, STAGE2 の期間にも p\*=100 mb 付近の安定層よ り下層が対流が存在することは可能である.

\*天気/ 36. 6.

### 5. まとめ

北海道南東海上での熱・水蒸気収支を,STAGE 1 (1984年5月10日12Z~5月16日00Z)と,STAGE 2 (1984年5月18日12Z~5月23日00Z)の二つの期間に ついて計算した。

STAGE 1 は、オホーツク海高気圧の影響を受けた期間で、海上は層雲・層積雲に覆われていた。この期間は、気温が海面水温より2~3度低く、地上からおよそ100 mb の高さの安定層の存在で特徴づけられる。

この期間の,安定層より下方の,厚さおよそ100 mb の層は,温位・相当温位の分布から,対流混合層である と推定される.混合層の上部から安定層に水滴の蒸発と 放射によると考えられる非断熱冷却が観測され,熱収支 解析によると,混合層は実質的には暖められておらず, 混合層は,主に混合層上部から安定層にかけての冷却に よって維持されていたものと推定される.

STAGE 2 は、北海道南東海上の高気圧に覆われていた期間で、広く海霧が発生していた。この期間は、気温が海面水温に近く、安定層は地上からおよそ 25 mb~75 mb の高さにある。

この期間は、STAGE 1 と違って、混合層中よりも安 定層中の方が相当温位が低い. 熱・水蒸気収支によれ ば、安定層下部で水滴の蒸発と放射冷却によると推定さ れる非断熱冷却率が観測され、この冷却によって、安定 層が形成されたものと考えられる.

また,非断熱冷却率の極大が,STAGE 1 と同様に混 合層上部から 安定層下部 にかけて 存在 することから, STAGE 2の期間も STAGE 1 と同様に,混合層中に対 流が起きているのではないかと考える.

熱収支については、いずれの期間も混合層上部から安 定層にかけてピークを持ち、水滴の蒸発と放射冷却によ るものと考えられる非断熱冷却が起きている。STAGE 1 と STAGE2 では海面水温と気温との関係が異なるが、 海面から上向きの顕熱・潜熱が大気に補給されていると 考えられる STAGE 1 ですら、海から大気への(顕熱・ 潜熱)フラックスは上に述べた鉛直積分の冷却率の大き さより小さい. つまり、混合層上部付近での非断熱冷却 プロセスが、両時間を通して、混合層維持に第1義的役 割を果たしていたことが推論される.

### 6. 謝辞

この論文を書くに当たって, 巽保夫前札幌管区気象台 予報課長(現気象庁予報課)並びに, 足立崇札幌管区気 象台予報課長に助言していただいたことをここに感謝し ます.

#### 参考文献

- 海霧研究グループ, 1985: 釧路地方における海霧の 観測, 天気, **32**, 425-433.
- 加藤内蔵進, 1985: オホーツク海域における大気中 の熱収支と下層気温の変動について, 天気, 32, 425-433.
- Kondo, J., 1975: Air-sea bulk transfer coefficients in diabatic conditions, Boundary-Layer Meteor., 9, 91-112.
- 工藤泰子, 1984: 典型的なヤマセ時のオホーツク海 気団の特性, 天気, **31**, 411-419.
- Mason, J. 1981: The Physics of Radiation Fog. J. Met. Soc. Japan, 60, 486-499.
- 二宮洸三,秋山孝子,1978:寒気吹き出し時におけ る AMTEX 海域の混合層・逆転層の構造と熱収 支状況,気象庁技術報告,93,88-101.
- Ninomiya, K. and H. Mizuno, 1985: Anomalously cold spell in summer over northeastern Japan caused by northeasterly wind from polar maritime airmass, Part 2: Structure of the northeasterly flow from polar maritime airmass. J. met. soc. Japan. 63, 859-871.
- Oliver, D.A., W.S. Lewellen and G.G. Williamson, 1978: The Interaction between turbulent and radiative transport in the development of fog and low-level stratus. J. Atoms. Sci., **35**, 301-316.
- Schubert, W.H., J.S. Wakefield, E.J. Steiner and S.K. Cox, 1979a: Marine stratocumulus convection, Part I: Governing equations and horizontally homogeneous solutions. J. Atoms. Sci., 36, 1286-1307.
- Marine stratocumulus convection, Part II: Horizontally inhomogeneous solutions. J. Atmos. Sci., 36, 1308–1324.