一次元薄膜初期成長における結晶核間隔の数値解と その誤差評価

中 井 日佐司*

Numerical Solutions and Error Estimation for the Gap length in One-dimensional Submonolayer Film Growth

Hisashi NAKAI*

Abstract

Numerical solutions and an error estimation formula for gap y_s between an island with size s and another island in one-dimensional submonolayer growth are presented. The origin of the error is assumed to be the numerical integral computation included in an equation for the y_s . In order to evaluate the error for Y_s^M which is the numerical approximation of y_s , numerical integrations in the equation of y_s are calculated with composite trapezoidal rule using 1/2M, M and 2M of number of equal divided interval. As a result, the error of the gap for $M=2^{13}$ of the divided number is a one-third for the difference $|Y_s^{M/2} - Y_s^M|$. Similarly, the error for the numerical solution of the island size distribution N_s^M is the 1/4.2 of $|N_s^{M/2} - N_s^M|$ and was less than 7×10^{-9} . My size-distribution result is compared to both the results of literature on the kinetic Monte-Carlo simulation and the rate equation.

Keywords : Model for surface kinetics, rate equations, capture zone.

1 はじめに

蒸着による金属薄膜の初期成長では、島とよばれる 様々な大きさの金属微結晶が基板上に点在している。蒸 着源から供給された金属原子(モノマー)は基板に付 着し、その表面を拡散する。その後モノマーは、(1)他 のモノマーと出会って最小安定島(ダイマー)の形成、 (2)既に基板上に存在する島による捕獲、(3)基板から脱 離、のいずれかの過程を経る。(1)は核形成過程、(2) は捕獲過程、(3)は再蒸発過程と呼ばれている。

薄膜初期成長の実験結果を説明する手段として島の サイズ分布に関する速度方程式[1,2]が用いられてきた。 これらの研究では、その速度係数のサイズ依存性を分子 運動論に基づいて求めた。その結果、上記三種類の過程 によって、ダイマー以上のサイズをもった島の密度(島 密度)とモノマー密度の蒸着時間依存性を説明すること に成功した。しかしながら、サイズ分布を再現すること はできなかった。

その後、Kinetic Monte-Carlo(KMC) シミュレーショ ンを用いて、核形成と捕獲の両過程にもとづいた数値実 験が行われた[3]。この数値実験は同じ過程にもとづい た速度方程式を自己無撞着に解いた結果と比較された。 結果は、以前と同様、島密度とモノマー密度については 速度方程式によってその結果が再現され、サイズ分布に ついては失敗に終った。

BlackmanとMulheranは、一次元点状島の初期成長に 捕獲領域の概念を取り入れることで、サイズ分布を再現 した[4]。捕獲領域とは、ある特定の島によって捕獲され るモノマーが存在する領域であり、その島を中心とした Voronoiセルが良い近似となっている。このBlackman らによる結果は、島のサイズとその周囲をとりまく捕獲 領域との相関も説明し、サイズ分布の再現にこの相関が 重要であることを示唆した。

Blackmanらと同様な一次元点状島成長について、

Received on September 8, 2014. 国際交流センター

Amarらは捕獲領域の概念をサイズ分布の速度方程式に とりいれた[5]。その際に、捕獲領域に対応する量とし て、島のサイズが s であるときの平均島間隔(ギャップ) y_sを導入し、その方程式を導いた。さらに、この方程 式の根 y_sを使って、サイズ s の島が単位時間内に捕獲 するモノマーの数、

$$Rn_1\tilde{\sigma}(\mathbf{y}_s)$$
 (1)

を求めた。ここで、R = D/Fは、モノマーの基板表面拡散 定数 D と蒸着速度 F の比、 n_1 はモノマー密度である。 また、局所捕獲数 $\tilde{\sigma}(y) = 2l_1/l^2 \tanh\{y/(2l_1)\}$ である。 l_1 は 核生成の長さ、l は捕獲長と呼ばれる量で、 n_1 と島密度 n に依存している。

式(1)を速度係数とする速度方程式によって得られた サイズ分布 n_sは、KMCの結果を再現できた。このことで、 ギャップ依存性を導入した速度方程式による解析が有効 であることが示された。

一次元基板上の点状島薄膜成長に関する以上のような 研究方法は、二次元基板上の薄膜成長への拡張も可能で ある。筆者は今後、この拡張がなされた文献[6]を再現し、 速度方程式にモノマーの再蒸発過程を付け加えた後、以 前の実験[7]を再解析する予定である。その為に、実験 データと比較する際に必要な、サイズ分布を始めとする 数値解の誤差評価方法を確立しなければならない。そこ で、解析が容易である一次元基板点状島成長においてこ の評価方法を定め、その方法を二次元基板成長の数値解 に適用することにした。

これまで述べてきたように、ギャップ y_s はKMCのサ イズ分布を再現できた速度係数に含まれる重要な量であ る。そこで本報文では、このギャップに関する数値解の 誤差評価式を求め、この誤差が島のサイズ分布 n_sに与え る影響を議論する。

なお、この報文における数値計算はMATLABを用い て行なった。

2 解析方法

ギャップ
$$y_s$$
を求めるために、Amarらは周囲にギャッ
プ y を持っているサイズ s の島密度に対して以下の式、

 $G_s(t,y) = B_y \exp(-x^{s-2})/(s-2)!$

を得た[5]。ここで、

$$x(t,y) = \int_{\tau(y)}^{t} Rn_1(u)\tilde{\sigma}(u,y)du$$
(2)

である。また、 $B_y = \gamma / y^2$ であり、 $\tau(y)$ は $y = \gamma(\tau) / n(\tau)$ を τ について解いたもので、平均ギャップがyである時刻である。なお、 γ は島によって被覆されていない基板の割合である。

(3)

(6)

次に彼らは、 $G_s(t,y)$ が、(1)核形成が主要な過程である蒸着の初期段階では $x \approx 0$ で y に関して比較的平坦な関数であること、(2)捕獲が主要な過程である時間では y に関して鋭いピークを持つこと,を示した。

更に、(1)から、蒸着の初期段階では $y_s = \gamma/n$ であり、 (2)から、捕獲が主要過程である時間領域では、 B_y の y依存性を無視し、 $G_s(t,y)$ の極値条件 $\partial G_s(t,y)/\partial y = 0$ を用いることで、 y_s に関する方程式、

$$x(t, y_s(t)) = s - 2$$

今後は上式を標準的な形
$$x(t, y(t)) = (s-2) = 0$$

$$x(i, y_s(i)) \quad (3 \quad 2) = 0$$

に書くことにする。

を得た。

この章では、捕獲が主要過程である時間領域について、 方程式(3)を数値的に解いて得られる近似値 $Y_s(t)$ と、そ の厳密解 $y_s(t)$ の誤差 $Y_s - y_s$ を数値計算可能な量で評価す る。なお、数値計算による誤差の主要原因が式(2)にお ける積分であるとした。

2.1 誤差評価式の導出

x(y)が $y = y_s$ 、 $y = Y_s$ を含む開区間で二階微分可能であ れば、テイラーの定理より、

$$0 = x(Y_s) - (s-2) + x_y(Y_s) \cdot (y_s - Y_s) + Q$$

$$(4)$$

 $Q = 1/2x_{yy}(Y_s + \theta(y_s - Y_s)) \cdot (y_s - Y_s)^2, 0 < \theta < 1$ を得る。この式から $Y_s - y_s$ について、

$$Y_{s} - y_{s} = (x(Y_{s}) - (s - 2) + Q) / x_{y}(Y_{s})$$
(5)

と表わす。
$$x(Y_s) - (s-2) \ge x(Y_s)$$
はそれぞれ、

$$x(Y_{s}) - (s-2) = X(Y_{s}) - (s-2) + x(Y_{s}) - X(Y_{s}) ,$$

$$x_{v}(Y_{s}) = X_{v}(Y_{s}) + x_{v}(Y_{s}) - X_{v}(Y_{s})$$

x_y(*r_s*)=*x_y*(*r_s*)=*x*

$$Y_{s} - y_{s} = \frac{(X(Y_{s}) - (s-2)) + (x(Y_{s}) - X(Y_{s})) + Q}{Y_{s} - (x-2)}$$

 $X_{y}(Y_{s}) + (x_{y}(Y_{s}) - X_{y}(Y_{s}))$ (0) となる。ここで、 $X(Y_{s})$ は $x(Y_{s})$ の、 $X_{y}(Y_{s})$ は $x_{y}(Y_{s})$ に関 する数値解である。

次に、式(6)の右辺を計算可能な量で書き直し、誤差 の評価式を得ることにする。

まず、式(6)の分子にある第二項について考えよう。 この項は*X*(*Y_s*)に関する誤差であり、式(2)の数値積分 に関するアルゴリズムに依存する。この報文では、誤差 評価方法が容易な等分区間台形公式を用いることにした。

区間数を *M* とする等分区間台形公式による数値積分 ではその誤差の主要項を、

$$X(Y_s) - x(Y_s) \approx CM^{-2} \tag{7}$$

と表わすことができる[8]。ここで *M* は区間数であり、 *C* は *M* に依存しない定数である。

 $X(Y_s)$ が区間数 *M* で計算されたことを示すために、 上付の添字をつかって $X^M(Y_s)$ と表わすことにする。 $X^{M/2}(Y_s) と X^{2M}(Y_s)$ に式(7)を使うと、 $X^M(Y_s)$ の誤差につ いて関係式、

$$X^{M}(Y_{s}) - x(Y_{s}) \approx \frac{X^{M/2} - X^{M}}{3}$$
$$\approx \frac{4\left(X^{M} - X^{2M}\right)}{3}$$
(8)

を得る。

また、台形公式を使用した数値積分について、誤差の 漸近則である式(7)が成立していれば、式(8)より、

 $(X^{M/2} - X^{M})/(X^{M} - X^{2M}) \approx 4$ (9) である。この関係式(9)は、台形公式を適用した数値積 分 $X^{M}(Y_{s})$ に関する漸近則(7)成立のテストとして利用で きる。

 Y_s は $X^{M}(Y_s) - (s-2) = 0$ の数値解なので、そのギャッ プの数値解を Y_s^{M} で表すことにすると、 $X^{M}(Y_s^{M})$ に関す る誤差は式(8)から、

$$X^{M}(Y_{s}^{M}) - x(Y_{s}^{M}) \approx \frac{X^{M/2}(Y_{s}^{M}) - X^{M}(Y_{s}^{M})}{3}$$
(10)

となる。

つぎに、式(6)の分母第二項は、

$$x_{y}(y) = \int_{\tau(y)}^{t} Rn_{1}(u)\tilde{\sigma}_{y}(u,y)du + Rn_{1}(t)\tilde{\sigma}(u,y)\tau'(y)$$
(11)

を数値計算することによって生じる誤差である。式(11) の第二項は、時間に関する積分を含まないために、*M* には無関係である。一方、第一項は積分を含み、先程と 同様、その数値解は*O*(*M*⁻²)の誤差を持っているから、

$$X_{y}^{M}(Y_{s}^{M}) - x_{y}(Y_{s}^{M}) \approx C_{1}M^{-2}$$

$$(12)$$

$$X_{y}^{M}(Y_{s}^{M}) - x_{y}(Y_{s}^{M}) \approx \frac{X_{y}^{M/2} - X_{y}^{M}}{3} \approx \frac{4\left(X_{y}^{M} - X_{y}^{2M}\right)}{3}$$
(13)

を得る。

これらの結果より、式(6)に式(8)と(13)を代入して、

$$Y_{s}^{M} - y_{s} \approx \frac{\left(X^{M} - (s-2)\right) + \frac{X - X}{3} + Q}{X_{y}^{M} + \frac{X_{y}^{M} - X_{y}^{M/2}}{3}}$$
(14)

となる。式(14)の右辺は、Qを除けば、数値計算可能 な量のみで表されている。なお、右辺のギャップyに関 する引数はすべて Y_s^M である。

ここで計算結果から各項のオーダーを評価する。分子 について、第一項は 10^{-13} 、第二項は $10^{-7} \sim 10^{-3}$ のオーダー であるので、第一項は無視できる。また、分母について は、第一項は $10^{-3} \sim 1$ 、第二項は $10^{-8} \sim 10^{-6}$ なので、第 二項が無視できる。

 $X_{yy} \varepsilon x_{yy}$ の数値計算結果とし、3.1項の結果を用いて 剰余項 $Q \varepsilon 1/2X_{yy}(Y_s^M) \{1/3(Y_s^{M/2} - Y_s^M)\}^2$ で評価した結 果は、各サイズ 2 ≤ s ≤ 425 について $|Q| < m \left| \frac{X^M - X^{M/2}}{3} \right|$ で あった。ここで m は、

$$m = \begin{cases} 4 \times 10^{-5}, & 2 \le s \le 423\\ 1 \times 10^{-1}, & 424 \le s \le 425 \end{cases}$$

である。したがって、サイズ s のほとんどの領域で、 Qを無視することができる。 $m=1 \times 10^{-1}$ の領域におい ても、誤差評価において10%の不確かさを許容すること にして、Qを無視することにする。

以上の結果から、最終的な誤差評価式は、

$$Y_{s}^{M} - y_{s} \approx \frac{\frac{1}{3}(X^{M} - X^{M/2})}{X_{v}^{M}}$$
(15)

になる。

2.2 計算方法

単原子密度 n_1 と島密度 n は、二元常微分方程式であ る還元速度方程式[5]を数値積分することによって得た。 積分には適応刻み幅のルンゲ・クッタ5(4)次法[9]を利 用し、相対許容誤差 1×10^{-7} 、絶対許容誤差 1×10^{-12} で計 算した。

 y_s に関しては、式(2)を等分区間台形公式によって積 分計算する際に、時間について等間隔な $n_1 \ge n$ の出力 が必要である。これらの出力は適応刻み幅間を内挿する 密出力によって得た。又、方程式(3)から Y_s^M を計算す るために、Brent法を利用した。その際に、許容誤差は 機械イプシロン2.2204×10⁻¹⁶を用いた。

サイズ分布 n_sについては、以下のように計算した。

- あらかじめ還元速度方程式で計算した n₁と n から、 l₁と l を計算しておく。
- 2. サイズ *s* の最大数を425とし、還元方程式と連 立させて、426元の連立常微分方程式を取り扱 う。この際に、初期条件を *t* = 0、 $n_1 = n_s = n = 0$ とした。蒸着時間が小さく、*x* が小さい場合には、 $\sigma_s = \sigma_{av} = (1/l^2 - 1/l_1^2)/n$ によってサイズ *s* > 1の捕獲 数を計算し、これを速度方程式に用いる。
- 3. 蒸着時間が十分に大きく、平均サイズ S が10以上で あるとき、捕獲数を $\sigma_s = 2l_1/l^2 \tanh\{y_s/(2l_1)\}$ で計算 し、速度方程式で利用する。本報文では、2から3へ の切り替え時刻を $t_{sv} = 0.082$ とした。
- 4. 特定の時刻で、方程式(3)から全ての*s*について*y_s*を計算する。この時、1で求めた $n_1 \ge l_1$ 、*l*を用いる。 次に、平均ギャップ<*y*>が<*y*>= γ/n の関係を満 すように、*y_s*を再スケールする[5]。この再スケー ルによって、方程式(3)では考慮されていない過程



Fig. 1. Island size dependence of the numerical solution on the gap length $Y_{\rm s}^{\rm M}$.

である、ギャップ内に新しい島が生成することに起 因するギャップ断片化過程を組み込む。

5. 再スケールした *y*_sを使って σ_sを計算し、速度方程 式に対して新しい積分ステップを実行する。

この方程式の積分には、還元速度方程式と同じく、適応刻み幅のルンゲ・クッタ5(4)次法を利用し、相対許 容誤差を10⁻⁵、絶対許容誤差を10⁻¹⁰とした。

許容誤差を変化させた結果を比較した結果、蒸着時間 t=1において、当該許容誤差では10⁻⁷以下の絶対誤差 があると見積もった。なお、許容誤差は、絶対許容誤差 が10⁻⁵×相対許容誤差になるように設定した。

3 結果

数値解と誤差を評価する積分区間数を $M = 2^{13} = 8,192$ 、 $R = 0.5 \times 10^7$ 、蒸着時間をt = 1とした。以下の各項において結果を示す。

3.1 ギャップの数値解とその差分

蒸着時間 t = 1におけるギャップ数値解 Y_s^M のサイズ 依存性について、片対数プロットをFig. 1に示す。 Y_s^M はサイズに対して単調に増加する。また、 $M/2 \ge 2M$ に 関するギャップの島サイズ依存性は、このプロットの尺 度では M のものと一致している。

Figure 2は積分区間数 *M* を変化させた Y_s^M の差分に 関して、そのサイズ依存性を片対数プロットしたもの である。差分(の絶対値) $\Delta Y_s^M = |Y_s^{M/2} - Y_s^M|$ は円で、差分 $\Delta Y_s^{2M} = |Y_s^M - Y_s^{2M}|$ はその四倍を三角でプロットした。

プロットは曲線ではなく、明瞭な上限境界をもって散 布している。両者のプロットを比較すると、差分 Δ*Y*^{2M}



Fig. 2. Size dependence of differences $|Y_s^{M/2} - Y_s^M|$ (circle) and the four times the differences $|Y_s^M - Y_s^{2M}|$ (triangle).

を四倍することで、散布の上限境界とその下方における 散布状況がΔY^Mとほぼ一致した。

この意味で両者の比 $R_{_{M}} = \Delta Y_{_{s}}^{^{M}} / \Delta Y_{_{s}}^{^{2M}} \approx 4 と解釈する$ $と、式(7)と同様に<math>|Y_{_{s}}^{^{M}} - y_{_{s}}|$ の主要誤差項が $O(M^{-2})$ で あると考えられる。このことから、 $|Y_{_{s}}^{^{M}} - y_{_{s}}| \approx 1/3\Delta Y_{_{s}}^{^{M}}$ の 関係が成立するとした。

3.2 X^Mの差分

 X^{M} の差分 $\Delta X^{M} = |X^{M/2} - X^{M}|$ を円で、 $4\Delta X^{2M} = 4|X^{M} - X^{2M}|$ を三角でプロットしたものがFig. 3である。前項の ΔY_{s}^{M} と同様に、両差分のプロットは散布していて、且つ、上限境界と分散の仕方が一致している。そこで、3.1項の Y_{s}^{M} と同様に、 X^{M} についても $R_{M} = \Delta X^{M} / \Delta X^{2M} \approx 4$ であるとする。

この結果から、式(9)が成立し、台形公式による積 分が機能していることとした。

3.3 誤差評価式との比較

この項では、誤差評価式(15)が成立していることを確 かめる。

 $\Delta Y_s^M = |Y_s^{M/2} - Y_s^M| O 1/3 |X^{M/2} - X^M| / X_y^M 依存性をプロッ$ トしたものが Fig. 4 である。

実線は、 $\Delta Y_s^M = 3(1/3 | X^{M/2} - X^M | / X_y^M)$ であり、プロットとの一致は非常に良い。

この結果から、

$$1/3\Delta Y_s^M = \frac{1/3 \left| X^{M/2} - X^M \right|}{X_y^M} \tag{16}$$

である。また、3.1項における議論から、 $1/3\Delta Y_s^M \approx |Y_s^M - y_s|$ であるので、式(16)は、 $|Y_s^M - y_s| \approx 1/3 |X^{M/2} - X^M| / X_y^M$ となる。したがって、絶対値の下ではあるが、誤差評価式(15)の



Fig. 3. Size dependence of differences $|X_s^{M/2} - X_s^M|$ (circle) and four times $|X_s^M - X_s^{2M}|$ (triangle).



Fig. 4. Test plot for eq. (15). Solid line corresponds to y=3x.



Fig. 5. Plot of the distribution differences to evaluate the error of the distributions due to the error of gap length.

成立が確かめられた。結局、数値解の差分 $\Delta Y_s^M = |Y_s^{M/2} - Y_s^M|$ から、ギャップの誤差が $|Y_s^M - y_s| \approx 1/3\Delta Y_s^M$ として求められた。

3.4 サイズ分布の誤差

区間数 M に関係したサイズ分布 N_s^M に関する差分を fig. 5(a) に示す。誤差評価を行うサイズ分布の数値計 算に使用した区間数を $M = 2^{13}$ 、誤差評価のための数値 計算に使用した区間数を $M/4 = 2^{11} \ge M/2 = 2^{12} \ge 1c$ 。 Figure 5(a) の破線に対応している $M/2 \ge M/4$ 間に関す る差分の1/5.2を(b) の破線として示した。サイズについ て200原子以下、差の大きさで10⁻⁹以上の部分で破線と 実線が一致している。

さて、
$$N_s^M$$
の誤差について、 M に関する漸近則
 $N_s^M - n_s \approx C_2 M^{-r}$ (17)
が成立しているとする。上式から、 r を正数として、

$$\frac{N_s^M - N_s^{M/2}}{N_s^{M/4} - N_s^{M/2}} \approx 2^{-r},$$

$$C_2 M^{-r} \approx \frac{N_s^{M/2} - N_s^M}{2^r - 1}$$
(18)

となる。

Figure 5(b)における破線の結果は $2^{s} \approx 5.2$ ($r \approx 2.4$) を示しているで、式(18)下段の式から、 $1/4.2 |N_{s}^{M/2} - N_{s}^{M}|$ をサイズ分布の誤差とした(Fig. 5(b)の鎖線)。

以上の結果から、 N_s^M はギャップの計算に起因する 7×10^9 以下の誤差をもっていると結論した。



Fig. 6. Scaled island-size distribution for point islands (R=0.5 × 10⁷) calculated using the rate equations in this study (solid line) along with corresponding KMC (symbols) [5] and rate equation results (dashed line) [5]. Triangle and solid line corresponds to ten times differences between the KMC and this study. Down-pointing triangle and dashed line corresponds to ten times differences between the KMC and the rate equations result of Ref 5.

4 議論

この章では、本報文の結果と文献[5]によるKMCシ ミュレーションおよび速度方程式の結果を比較する。

本報文より求めたサイズ分布(実線)、文献[5]におけ る速度方程式による分布(破線)、同文献によるKMC による分布(×)を、Fig.6に示した。

文献[5]・Fig. 4(a)の表示にあわせて、サイズ s とサイズ分布 n_s を、それぞれ、平均サイズ S、 t/S^2 でスケールした。また、この図の下方にKMCの結果とそれぞれの速度方程式との解の差の大きさを10倍して示した。

まずKMCによる誤差の評価を試みる。文献[5]による と、KMCは一次元基板上の格子点数が10⁶のシステム で計算されており、30から100回の試行の平均を取って いる。

サイズが*s*である島の数について、ポアソン分 布を仮定し、一回の試行に関する平均と分散が、そ れぞれ、 $A_s = 10^6 n_s \ge V_s = 10^6 n_s$ であるとする。以上 の仮定から試行回数*m*の平均に関する偏差*d*は、 $d = \sqrt{V_s/(m-1)} = 10^3 (m-1)^{-1/2} n_s^{1/2} \ge$ なる。この結果をス ケールしたサイズ分布に適用すると、

> $D = 10^{-6} (S^2 / t) \cdot d$ \$\approx 10(m-1)^{-1/2} n_s^{1/2}\$ \$\approx 2 \cdot n_s^{1/2}\$

となり、スケールしたサイズ分布の偏差 D が得られた。

ここで、t=1の時 $S \approx 100$ とし、試行回数として m = 30を用いた。0 < s/S < 1.3では $n_s \approx 10^{-4}$ なので、KMCについて D = 0.02の偏差が見込まれる。この偏差をKMCにおける誤差とする。

さて、KMCと本報文のサイズ分布には、s/S=1で 最大値0.028の差がある。この差はKMCの誤差Dより 大きく、2Dより小さい。一方、本報文において数値計 算に原因をもったサイズ分布の誤差は、3.4項より速度 方程式の積分による誤差が $10^{-7} \times 10^4 = 10^{-3}$ 、2.2項より ギャップ計算の影響による誤差が $10^{-8} \times 10^4 = 10^{-4}$ である。 よって、数値計算による誤差はKMCとの差に比べて小 さい。したがって、この差は数値計算以外の要因に基づ いている。

s/S =1付近における差の傾向は、本報文の分布が KMCを下まわっている。このことはサイズ s が平均サ イズ S 程度である速度係数が過大評価されていること を窺わせる。なぜなら、速度係数はサイズ s の島の寿 命の逆数なので、この係数が大きいほどそのサイズに留 まる島が少なくなるからである。速度係数はギャップに ついて単調増加するので、このことはギャップの過大評 価に対応している。

ギャップが過大評価されている原因として、 y_sの再 スケールがギャップ断片過程を十分に取り込んでいない 可能性が挙げられる。

速度方程式より求められた文献[5]のサイズ分布(Fig. 6 破線)は s/S = 1.3 で最大値0.036の差があり、KMCの誤 差 D よりも大きく、2D より小さい。したがって、速度 方程式から求めた本報文と文献[5]のサイズ分布に関す る結果は、KMCとの差が両者ともに D から2D の範囲 にあり、KMCの結果に対して同等の誤差をもっている。

5 まとめ

この報文では、一次元薄膜の点状島成長について、 ギャップの数値解とその誤差評価式を求めた。この結果 から、積分区間数 M の数値解に関する誤差は、数値解 の差分 $\Delta Y_s^{M} = |Y_s^{M/2} - Y_s^{M}|$ の三分の一から求められること が解った。また、ギャップの数値計算に起因するサイズ 分布の誤差は7×10⁻⁹以下になった。この誤差は、速度 方程式の積分による誤差10⁻⁷に比べて小さい。スケール されたサイズ分布に関するKMC自身の誤差は0.02以下 である一方、本報文の結果との差は0.028以下であった。 この差はKMCの誤差よりも大きく、ギャップに関する 本報文の誤差や速度方程式の数値解に関する誤差に比べ て非常に大きい。このことは、両者の結果の差が数値解 の誤差以外に原因があることを示している。この原因と して、ギャップに対する過大評価の可能性を提案した。 文献

- Zinsmister, G.: "A contribution to Frenkel's theory of condensation", *Vacuum* 16 (1966) 529-535.
- [2] Zinsmister, G.: "Theory of thin film condensation Part D: Influence of a variable collision factor", *Thin Solid Films* 7 (1971) 51-75.
- [3] Bales, G.S. and Chrzan, D.C.: "Dynamics of Irreversible Island Growth during Submonolayer Epitaxy", *Phys. Rev. B* 50 (1994) 6057-6067.
- [4] Blackman, J.A. and Mulheran, P.A.: "Scaling behavior in submonolayer film growth: A one-dimensional model", *Phys. Rev. B* 54 (1996) 11681-11692.
- [5] Amar, J.G., Popescu, M.N. and Family, F.: "Self-consistent rate-equation approach to irreversible submonolayer growth in one dimension", *Surface Science* **491** (2001) 239 - 254.
- [6] Popescu, M.N., Amar, J.G. and Family, F.: "Rate-equation approach to island size distributions and capture numbers in submonolayer irreversible growth", *Phys. Rev.* B 64 (2001) 205404.
- [7] Nakai, H., Baba, D., Kosuge, A. and Hashimoto, M.:
 "Growth Kinetics of Antimony Layers Prepared on SiO_x by Molecular Beam Deposition", *Thin Solid Films* 259 (1995) 32 - 37.
- [8] Conte, S.D. and de Boor, C.: "*Elementary numerical analysis*", (McGraw-Hill, 1981).
- [9] L.F. Shampine and M.W. Reichelt: "The MATLAB ODE Suite", SIAM Journal on Scientific Computing 18 (1997) 1-22.