ベクトル化・並列化に適したFDTDプログラミングの一手法

王 建青[†] 岡部公起[‡] 曽根秀昭[‡] 藤原 修[†]

+ 名古屋工業大学 大学院工学研究科 〒466-8555 名古屋市昭和区御器所町 ‡ 東北大学 情報シナジーセンター 〒980-8578 仙台市青葉区荒巻字青葉

E-mail: *†* wang@elcom.nitech.ac.jp

あらまし FDTD (Finite-Difference Time-Domain)法で大規模・高精度な電磁界シミュレーションを可能とするには、コンピュータのベクトル機構と並列処理の効果を最大限に発揮させることが必要にして不可欠である.FDTD 法においては、解析領域を仮想な境界で閉じておく Berenger の PML (Perfectly Matched Layer)吸収境界条件が重要な役割を占めており、そのコード化が FDTD プログラム全体の性能を大きく左右する.本稿では、この Berenger の PML 吸収境界条件のプログラミング手法を取り上げ、ベクトル並列型コンピュータに適したプログラミング手法を述べ、それを適用した場合のプログラム例を示した.スーパーコンピュータ(NEC SX-7)での性能評価の結果から演算速度は、従来法に比べ8並列では4~5倍、16並列では8倍、非並列計算に比して26倍の向上が確認できた.

キーワード FDTD 法,ベクトル化,並列化, PML, 電磁界解析

A Programming Method for Vector and Parallel FDTD Computation

Jianqing WANG[†] Kouki OKABE[‡] Hideaki SONE[‡] and Osamu FUJIWARA[†]

† Nagoya Institute of Technology, Gokiso-cho, Showa-ku, Nagoya, 466-8555 Japan

‡ Tohoku University, Aramaki-aza Aoba, Aoba-ku, Sendai , 980-8578 Japan

E-mail: *†* wang@elcom.nitech.ac.jp

Abstract For large-scaled and high precision electromagnetic field simulations with the FDTD (Finite-Difference Time-Domain) method, it is essential to utilize effectively the vector and parallel computation structure of computers. In the FDTD method, Berenger's PML (Perfectly Matched Layer) absorbing boundaries have a quite large weight, which may affect directly the performance of the whole FDTD program. In this paper, a basic consideration of the PML programming which is adequate to the vector and parallel computation was given, and the consequent programming was shown as an example. From the evaluation results on a super-computer (NEC SX7), it was found that the speed was raised $4 \sim 5$ times for 8 parallel computations, respectively. Compared to the case without parallelism, a speed-up of 26 times was achieved for 16 parallel computations.

Keyword FDTD method,, vector computation, parallelism, perfectly matched layer, electromagnetic field simulation.

1. まえがき

電子機器のディジタル化,高速化,無線通信機器との融合などにより,マイクロ波回路,アンテナ,EMC 設計においては,コンピュータ設計ツールが非常に重要な役割を果たしており,マクスウェル方程式を出発 点とした大規模な電磁界シミュレーションの必要性が 急増している[1][2].電界 E,磁界 H に関するマクスウ ェルの方程式を時間領域と空間領域とで差分化し,そ の差分式を時間領域で逐次計算することで計算領域内 の電磁界を数値的に求める手法として,FDTD(Finite -Difference Time-Domain)法[3][4]が特に注目されてい る.この手法での空間領域における差分は,計算対象 を3次元の微小立方体(セル)に分割し,各セルに媒 質と対応する電気定数(誘電率 ε と導電率 σ)を割り付 けて行うので,FDTD 法は複雑な形状と構造をもつ物 体のモデリングに対応できるといった汎用性を有する. さらに,単位セル内の電磁界各成分の空間配置におい ては,基本的に電界はセルの各辺に沿って,磁界は面 の中心に垂直に割り当てられ,電界と磁界は空間的に は相互に配置される.これは,電界の回転が磁界を, 磁界の回転が電界を作るというマクスウェルの方程式 を満たす配置でもある.また,時間軸では,電界と磁 界は時間的には相互に配置される.例えば,電界を t=nΔt (Δt:時間ステップ)の整数次の時刻に,磁界を t=(n+1/2) Δt の半整数次の時刻にそれぞれ割当てるこ とで電磁界が順次計算される.図1にFDTD 法のフロ ーチャートを示す.このように,FDTD 法はベクトル 並列型コンピュータとの適合性がよく,それ故にベク

社団法人 電子情報通信学会 THE INSTITUTE OF ELECTRONICS, INFORMATION AND COMMUNICATION ENGINEERS

CALL SETUP T=0
DO N=1, N_TIMESTEP
CALL E_FIELD_CALCULATION
CALL E_FIELD_PML
T=T+DT/2
CALL H_FIELD_CALCULATION
CALL H_FIELD_PML
T=T+DT/2
END DO

図1 FDTD法のフローチャート

トル計算と並列計算に適している.特に,大量メモリ を有するベクトル並列型スーパーコンピュータでの処 理によって,大規模かつ高精度な電磁界解析が可能に なると期待される.しかしながら,ベクトル並列型コ ンピュータを効果的に発揮させるには,ベクトル機構 と並列処理を効率よく使うことが必要にして不可欠で ある.FDTD 法では,コンピュータの取り扱える解析 領域は有限であるため,解析領域を仮想な境界で閉じ ておく必要がある.これは吸収境界条件と呼ばれ,代 表的な条件としては,解析境界に仮想的な吸収媒質を 設置して入射波を減衰させる Berenger の PML (Perfectly Matched Layer)吸収境界条件[5]が有名であ る.しかしながら,PML 吸収境界条件は FDTD プログ ラム上ではベクトル化,並列化が困難であり,それ故 にこの部分のコード化が FDTD プログラム全体の性能 を左右する.

本稿では,BerengerのPML吸収境界条件のプログラ ミング手法を取り上げ,ベクトル並列型コンピュータ に適した処理機構を最大限に活かすための考え方とプ ログラミング手法を述べ,それを適用した場合のプロ グラム性能に対する評価結果を示す.なお性能評価は, 東北大学情報シナジーセンターのベクトル並列型スー パーコンピュータ(NEC SX-7)上で行った.

PML 吸収境界条件のプログラミング時の問 題点

(M,NY,NZ)

(1,NY,NZ)







図 2 FDTD解析空間とPML層の配置 (a) 全FDTD解析空間;(b)L=1のPML層;(c) L=3のPML層;(d) L=5のPML層. 現在,わが国では FDTD 法に関する教科書は既に少 なからず出版されており,PML プログラム例を掲載し ているものもある[4].図2に FDTD 解析領域と PML 媒質の配置を示す.PML 媒質層は一般に解析領域を囲 んで L=1 から6まで計6面がある.但し,L=1は,I=1 に接する PML 層,L=2 は I=NX に接する PML 層,同 様に,例えば,L=6 は K=NZ に接する層としている. なお,図2には L=1,3,5の PML 層だけ,層の厚さ を M として示してある.

図3は電界に対する PML のプログラム例 (E_FIELD_PML)を示す.このプログラムはFDTD法 の教科書[4]に掲載されたもので,現在わが国において 広く利用されているようである.PML 媒質層が解析領 域を囲んで6面あるので,各PML 媒質の始点の座標, 終点の座標を LPMLII(L,1),LPMLJJ(L,1),..., LPMLKK(L,2)によって定めている.このプログラムは 非常に簡潔でコンパクトに書かれているが,ベクトル 並列型コンピュータ上での使用を最優先したわけでは なく,次のような問題点が挙げられる.

(1)ベクトル化率を向上させるには,最内側のル ープ長が最大となるようなループ構成にする必要があ る.しかし,図3のプログラムではL=5と6のときに 最内側のKに関するループはPMLの層数Mの長さ しかなく,ベクトル長は極めて短い.

(2) 並列化の効率を向上させるには,外側のルー プをできるだけ並列化する必要がある.しかし,図3 のプログラムでは,最も外側のLのループ長が6しか ないので,7CPU以上では並列化の効果は期待できな い.また,その内側のIのループで並列化する場合は 粒度が小さくなり,それ故に並列化の効率が悪くなる.

実際,NEC SX-7でのトレース解析結果によれば, E_FIELD_PML の平均ベクトル長は理想値 256 に対し て僅か 31 であり,また,FDTD 全計算時間の 6 割が PML の部分で費やされていることが判明している.

ベクトル化・並列化に適したプログラミング 手法

この問題を対処するための基本的な考え方は,最内 側のループを長くしてベクトル化率を上げると共に, 最外側のループを長くして並列化効果を発揮させるこ とである.つまり,図2で示しているPML 各層に対し て,ループ長 NX,NY,NZ の演算を多重ループの最 内側か最外側に変更し,PML 層数 M しかない短いル ープの演算を多重ループの中間で行うようにすること である.このために,図3のPML プログラムに対して 以下のような変更を行った.

(1) 変数 L をなくし, 従来の L, I, J, K に関す る4重ループを各 PML 層(L=1~6) での I, J, K に 関する3重ループに変更した.その結果,最外側のル ープ長を長くすることが可能となった.

(2)L=1 と 2 に対応する PML 層については J を最 内側のループ変数,L=3~6 に対応する PML 層につい ては I を最内側のループ変数にそれぞれ取り,ループ 長が PML の層数 M しかないような変数は中間ループ となるようにした.その結果,最内側のループ変数を ループ長の長いものにでき,ベクトル化率を向上させ た.

(3)L=1~4 に対応する PML 層については K を最 外側のループ変数,L=5,6 に対応する PML 層につい ては J を最外側のループ変数にそれぞれ変更し,最外 側のループはできるだけループ長の長いものにするこ とで,並列化の効率を上げた.

このように変更した電界に関する PML のプログラムを図4に示す.なお,磁界に関する PML プログラム も全く同様である.

表1と表2にベクトル化と並列化の向上効果の評 価結果を示す.このとき NX=NY=NZ=400,時間ステッ プ数 N_TIMESTEP=1000 とし, PML の層数をそれぞれ M=6とM=12とした.また,演算時間はM=6とM=12 それぞれにおいて従来のプログラムで並列化しない場 合の値を 1.0 とした.表から,ベクトル化率の向上に よるだけで,FDTD プログラム全体の平均ベクトル長 は M=6 のときは 88.9 から 194.7, M=12 では 91.0 から 189.9 にそれぞれ改善され,またこうしたベクトル化 の改善で演算速度は2倍も向上されたことがわかる. さらに,従来のプログラムではLが最大6で,16並列 でも8並列時とあまり変わらない演算時間であったが, プログラムの変更で8並列では約4~5倍,16並列で は約8倍もの並列化の効果が向上し,演算速度は16 並列では変更前の非並列計算に比べて 26 倍の向上が 確認できた.

なお,この PML プログラムの改良版は,東北大学情報シナジーセンターの WEB ページ[6]からダウンロードできる予定である.

4. むすび

FDTD 法による電磁界の大規模シミュレーションを 可能とするには、コンピュータのベクトル機構と並列 処理を効率よく利用することが必要不可欠である.本 稿では、FDTD プログラムの中で特にベクトル化及び 並列化が容易でない Berenger の PML 吸収境界条件を 取り上げ、ベクトル並列型コンピュータに適したプロ グラミング手法を述べ、それを適用したプログラム例 を示した.さらに、東北大学情報シナジーセンターの スーパーコンピュータ(NEC SX-7)上でのプログラミ ング性能に対する計算評価の結果、演算速度は、従来

D0 L=1, 6 I 0=LPMLII(L, 1) I 1=LPMLII(L, 2) J0=LPMLJJ(L, 1) J1=LPMLJJ(L, 2) K0=LPMLKK(L, 1) K1=LPMLKK(L, 2)
L1=LPMLST(L) DO I=I0,I1-1 DO J=J0+1,J1-1 DO K=K0+1,K1-1 EX_FIELD_CALCULATION L1=L1+1 END DO END DO END DO
L2=LPMLST(L) DO I=I0+1,I1-1 DO J=J0,J1-1 DO K=K0+1,K1-1 EY_FIELD_CALCULATION L2=L2+1 END DO END DO END DO
L3=LPMLST(L) DO I=IO+1,I1-1 DO J=JO+1,J1-1 DO K=KO,K1-1 EZ_FIELD_CALCULATION L3=L3+1 END DO END DO END DO END DO

図 3 E_FIELD_PMLのプログラム例 (文献 4 より)

DO K=M+1, NZ-M DO J=2, M DO I = 1, NX - 1 EX_FIELD_CALCULATION END DO END DO DO J=NY-M+1, NY-1 DO I = 1, NX - 1 EX_FIELD_CALCULATION END DO END DO DO I = 1, MDO J=M+1, NY-M EX_FI ELD_CALCULATI ON END DO END DO DO I = NX - M, NX - 1 DO J=M+1, NY-M EX_FIELD_CALCULATION END DO END DO END DO DO J=2, NY-1 DO K=2, M DO I =1, NX - 1 EX_FIELD_CALCULATION END DO END DO END DO DO J=2, NY-1 DO K=NZ-M+1, NZ-1 DO I =1, NX - 1 EX_FIELD_CALCULATION END DO END DO END DO 以下EY, EZ同様

図 4 ベクトル化・並列化に適した E_FIELD_PMLのプログラム例

表1 演算性能の評価

	Before			After		
	No parallelism	8 parallelism	1 6 parallelism	No parallelism	8 parallelism	16 parallelism
Speed-up ratio	1.0	2.8	3.1	2.0	11.1	24.2
Average vector length	88.9	88.9	88.9	194.7	194.7	194.7
Vector operation ratio (%)	97.6	97.2	96.5	99.4	99.3	99.4

PML thickness M=6

	Before			After		
	No parallelism	8 parallelism	16 parallelism	No parallelism	8 parallelism	1 6 parallelism
Speed-up ratio	1.0	3.0	3.4	2.1	14.0	26.5
Average vector length	91.0	91.1	91.1	189.9	189.9	189.9
Vector operation ratio (%)	97.6	97.2	96.6	99.4	99.4	99.4

表2 演算性能の評価

PML thickness M=12

法に比べて 8 並列では 4~5 倍, 16 並列では 8 倍, 非 並列計算に比べて 26 倍の向上が確認できた.

今後の課題としては,大規模並列演算でのさらなる 速度の向上が挙げられる.

文 献

- B. Archambeault, C. Brench and O.M. Ramahi, "EMI/EMC Computational Modeling Handbook," Norwell, Massachusetts, Kluwer Academic Publishers, 2001.
- [2] 高橋丈博,渋谷昇,桜井秋久,"EMCシミュレー ション,"信学誌,vol.83,no.11,pp.851-855,Nov. 2000.
- [3] A. Taflove, "Computational Electrodynamics: The Finite-Difference Time-Domain Method," Norwood, MA, Artech House, 1995.
- [4] 宇野 亨, "FDTD 法による電磁界およびアンテ ナ解析," コロナ社, 1998.
- [5] J.-P. Berenger, "A perfectly matched layer for the absorption of electromagnetics waves," Journal of Computational Physics, vol. 114, no.1, pp.185-200, 1994.
- [6] http://www.isc.tohoku.ac.jp