惑星探査機のドップラー追跡による重力波検出

戎崎 俊一1

1. 重力波とは

重力波はアインシュタインが一般相対論で予言 した時空の振動で,電磁波のように光速で伝わる. 重力波は巨大な質量が光速に近い速度で運動する とき発生する.たとえば,超新星の原因となる星 の重力崩壊や,中性子星やブラックホールなどの 衝突などである.重力波が通過したとき,すべて の質量は加速度を感じる.したがって,重力波は 二つの質点の相対距離の変化で検出できる.

重力波検出の試みはたくさんの研究者によって なされてきたが、まだ誰もが納得できるようなシ グナルは検出されていない. というのは天体で作 られて地球にやってくる重力波の振幅が極端に小 さいからである。われわれの銀河内で超新星が発 生したとき、それに伴う重力波バーストの相対振 幅は10⁻¹⁸程度である. つまり, 距離1mに対する 変化幅は原子核の大きさ(~10⁻¹⁵m)の1/1000の オーダーしかないことになる.現在この程度の重 力波は検出できるようになっている.しかし,そ れでもまだ十分ではない、というのはわれわれの 銀河内で発生する星の超新星は多めに見積もって も数十年に一度しかないからである。これでは人 間のライフサイクルに比べて長すぎる. 乙女座銀 河団には数百個ぐらいの銀河が集まっているので 一年に数回ぐらいは重力波バーストを伴う型の超 新星が発生していると期待される。しかし、乙女 座銀河団からくる重力波バーストを検出するため には、さらに3桁以上検出限界を下げなければな らない「1,2]. これを目標に各国で精力的に技術 開発がなされているが、まだまだ道は遠いといわ ざるをえない。

「東京大学教養学部宇宙地球科学教室

しかし、重力波を発生するまったく別のメカニ ズムがある. 銀河の中心にある巨大ブラックホー ルの合体である [1,3]. 多くの銀河の中心には太 陽質量の1億倍程度の質量を持つ巨大ブラックホ ールが存在することが知られている。2つの銀河 が衝突・合体すると、それらの中心にある巨大ブ ラックホールも合体する. このような巨大ブラッ クホールの合体はクェーサーなどの活動的銀河核 の活動を誘発するのではないかと注目を集めてい る。もちろんこの合体の際、強い重力波バースト が発生する。波源が2Gpcと非常に遠い(宇宙膨張 による後退速度が光速の50%を超える)距離にあ っても、地球における振幅は10-15とかなり大き い、しかも、その頻度は数年に一度とわれわれの 銀河で発生する超新星よりも高い。ただし、その 周期は1,000秒から10,000秒と長く(星の重力崩壊 の場合1ミリ秒程度),地上ではノイズが邪魔をし て検出は困難である.しかし,惑星探査機と地球 の相対速度の変化を監視することにより、このよ うな長周期の重力波を検出することができる.実 際, ボイジャーやバイキング, ユリシーズなどの 惑星探査機を使って実験がなされ、3×10⁻¹⁴の検 出限界を得ている.しかも、もう1桁以上検出限 界を下げる方法は後に述べるように、すでに提案 されている.

2節では巨大ブラックホール合体による重力波 バーストの頻度を見積もり,その天体物理学的な 意義を考察する.3節で,惑星探査機のドップラ 一追跡による重力波検出の原理を説明し,現在の 実験の検出限界を決めているノイズ源とそれを克 服する方法について考察する.4節で長周期重力 波の検出のための具体的な提案を行う. 惑星探査機のドップラー追跡による重力波検出/戎崎

2. 巨大ブラックホールの合体によ る重力波バースト

銀河が衝突したとき,その軌道運動は効率よく 銀河の内部運動に変換される.つまり,銀河同士 の衝突は非弾性的である.その結果,相対速度が 比較的小さい場合には衝突をした銀河同士は合体 する.銀河の約30%を占める楕円銀河はこのよう な衝突・合体でできたと考える説が有力である [5,6].また,クェーサーなどの活動的銀河核の 活動が銀河の合体によってトリガーされるのとい う説も注目を集めている.

銀河が衝突・合体したとき、その中心にある巨

(a)母銀河の衝突



(b)母銀河の合体



図1 銀河の合体に伴うブラックホールの合体、巨大 ブラックホールを持った銀河が合体すると、ブ ラックホールも合体する。そのとき強い重力波 が放出される。このような巨大ブラックホール の合体の過程はクエーサー活動とも関係がある のではないかと思われている。 大ブラックホールは力学的摩擦のせいで角運動量 を失い、中心に向かって急速に落下する.銀河の 合体後10⁹ 年後にはその近心点は重力波を十分に 放出できるほど近くなり、お互いに合体する(図 1)[7,8,9].ブラックホールが合体する瞬間は非 常に強い重力波バーストを起こす.その典型的な 周期は

$$P \sim \frac{3\pi\sqrt{3}GM}{\sigma^3} (1+Z)$$

= 8.2 × 10³ $\left(\frac{M}{10^8 M_{\odot}}\right) (1+Z)$ (sec) (1)

と見積られる[4]. ここに *M* はブラックホールの 質量, *Z* はブラックホールが合体した場所の宇宙 論的赤方偏移である.赤方偏移が *Z* の天体は宇宙 膨張による後退速度が光速の *Z*/(1+*Z*)倍になる. もちろん *Z* が大きいほどその天体は遠い.放出さ れる重力波の周期はだいたい1時間ぐらいで星の 重力崩壊による重力波(周期はミリ秒程度)より, ずっと長い.地球で期待される無次元振幅 *h* は

$$h = 2 \times 10^{-15} \left(\frac{1+Z}{Z}\right) \left(\frac{\varepsilon}{0.1}\right)^{\frac{1}{2}} \times \left(\frac{M}{10^8 M_{\odot}}\right) \left(\frac{H_0}{100 \text{ km/s/Mpc}}\right)$$
(2)

と見積られる.ここで ε は重力波で放出されたエ ネルギーの、ブラックホールの静止質量に対する 割合である.この値は乙女座銀河団で発生した星 の重力崩壊による重力波バーストの振幅より6 桥 大きい.地球で観測されるバーストの頻度は

$$\tau \simeq 0.64 \left(\frac{n_{el}}{3.7 \times 10^{-3}/\mathrm{Mpc}^3} \right) \left(\frac{N}{10} \right) \\ \times \left(\frac{H_0}{100 \mathrm{km/s/Mpc}} \right). \quad (/\mathrm{yr})$$
(3)

と見積られる. ここで n_{el} は立方 Mpc 当りの楕円 銀河の数である. (3)式では,楕円銀河は平均 N 回 合体を経験しているとし,Zはクェーサーの存在 密度が最大になる値2.7とした. また,すべての楕 円銀河は $10^{8}M_{\odot}$ のブラックホールを持つとした. この仮定は楕円銀河の全質量とそのコア半径が正 の相関を持つことと矛盾しない(詳しくは[7]を参照).

以上を一言でまとめると次のようになろう.す なわち、銀河合体に伴う中心ブラックホールの合体による重力波バーストはその無次元振幅が 10⁻¹⁵と大変大きく、数年に一度は発生する.

3.ドップラー追跡による重力波検出

探査機のドップラー追跡は普通探査機の位置を 精度良く決定するのに使われる.まず,探査機に 向かって地上局から電波を送信する(uplink).探 査機に登載されたトランスポンダは地球からやっ てきた電波を参照しながらその位相にロックした 電波を地球に逆送信する(downlink).探査機から 帰ってきた電波を地上で受信し,そのドップラー 偏移を調べることにより,探査機の地球に対する 相対速度がわかる. このような地球・探査機系に重力波が入射して くると特徴的な3つの山を持つシグナルがドップ ラー追跡のデータに現れる.まず,重力波が地球 を叩いた瞬間,山がデータに現れる.また,その 瞬間に送信した電波の位相は重力波のために乱さ れているので,探査機への往復の光路長だけ遅れ た時間に別の山を作る.その間に重力波が探査機 を叩いたことに対応する山が現れる(図2).真中 の山の他の二つの山に対する相対位置は地球と探 査機を結ぶ線と重力波の入射方向で決まる.逆に, これを使って重力波の到来方向を決めることがで きる.

参照する時計が瞬間的に狂ったときは重力波と は違うパターンのシグナルを作る.受信局も送信 局も同じ時計を参照しているときは,その時計が 狂っても最初と最後の山だけ現れ,真中の探査機 に対応する山は現れない.また,受信局が送信局



図2 地球・探査機系に重力波入射したとき、ドップラー追跡のデータに現れるシグナル.

惑星探査機のドップラー追跡による重力波検出/戎崎

と違う時計を参照しているときは、どちらの時計 が狂ったかによって、最初と最後の山のどちらか だけ現れる.このように、複数の局で受信するこ とで検出の信頼性を上げることができる.

ボイジャーや、バイキング、ユリシーズなどの 惑星探査機を使ったドップラー追跡実験が何度か 行われた [10,11,12].地球近くの人工衛星では、 基線が短かすぎ地球大気による対流圏遅延が相対 的に重要になるので精度があがらない.

惑星探査機を使ったとき、ドップラー追跡の検 出限界はどれも3×10⁻¹⁴ 程度である[10,11,12]. これは惑星間空間に充満している太陽風プラズマ によるプラズマ遅延の変動で決められている.プ ラズマ中を伝搬する電波の速度はプラズマ中の荷 電粒子との相互作用で少しだけ光速より遅くなる. このプラズマ遅延は光路長で積分したプラズマの コラム密度に比例し、電波の周波数の自乗に逆比 例する.太陽風の密度は場所により大きく違う. このムラムラが太陽風に乗って吹き流されるので コラム密度も変動する.探査機が太陽と反対方向 にあるときは、コラム密度自身が比較的小さいこ と、太陽風の流線が光路とほぼ平行になることな どの原因で、プラズマ遅延の変動が小さい.この



図3 (a)従来の追跡法. uplink にはSバンドしか使われていない. (b)提案中の追跡法. uplink にもdownlink にもSバンドとXバンドの2波長を用いる.

とき上記の3×10⁻¹⁴ 程度検出限界を得ることが できる.このような好条件の時期は1カ月位しか 続かない.探査機が太陽に近いときはプラズマ遅 延によるノイズが数倍以上大きいことが分かって いる.このことも長時間観測が重要な重力波検出 実験のネックになっていた[10,11,12].

これまでの実験の問題点は downlink には S バ ンド (約2.1GHz) と X バンド (約8.3GHz) の 2 波長を使っているが, uplink には S バンドの 1 波 長しか使っていないことである (図 3 (a)). このた め, downlink に関してはプラズマ遅延の周波数 依存性を使って補償できるが, uplink に関しては それができない. downlink 時と uplink 時では時 間が違うので, プラズマの状態が大きく変わって しまうのである.

この問題点を解決するには、uplink にも S バン ドと X バンドの 2 波長を使い、uplink 分のプラズ マ遅延も補償できるようにすることである(図 3 (b)).まず、X バンドは約 4 倍周波数が高いので、 プラズマ遅延自身が S バンドより一桁以上小さ い.これに S バンドのプラズマ遅延を使って補償 すればプラズマ遅延によるノイズを実際上0にす ることができる.こうすれば太陽との相対位置に 関係なく、良い精度で重力は検出実験ができるよ うになる [4,13].これはガリレオ計画で実行さ れる予定だったが、打ち上げ後、アンテナが故障 し実現が困難になった.

プラズマ遅延がほぼ完全に補正できるようにな ると、重力波の検出限界を決めるのは原子時計の 精度と対流圏遅延である。問題となる数千秒ぐら いの時間尺度では水素メーザーを使った原子時計 の精度は3×10⁻¹⁵ 程度である。水素メーザーの次 世代の原子時計として、レーザー冷却型セシウム 時計、原子泉方式原子時計、光原子時計、イオン トラップ原子時計などが開発中であり、今までの 精度向上率(5年で1桁)から見て、10⁻¹⁵を切る 精度は十分達成可能できると思われる[14].

対流圏遅延は地球の大気による電波の遅延であ

る. 大気は中性なので遅延量は S バンドでも X バ ンドでも余り変わらない. したがって, プラズマ 遅延のように両者の差から補正することができな い. 対流圏での遅延の変動による誤差は4×10⁻¹⁵ 程度であると見積られている. これは 2 波長追跡 では補正できないが, 光や電波など極端に離れた 2 波長を用いれば補正できる. VLBI などで用い られている対流圏遅延の補正方法をさらに改良し, オンラインで対流圏の遅延量をモニターし補正し て, 10⁻¹⁵ まで押え込むことは可能である.

4. Planet-B への提案

宇宙科学研究所はわが国初の火星探査機 Planet-Bを1996年に打ち上げる予定である.現在 の計画では Planet-Bも downlink のみS・Xバン ドの2波長で, uplink はSバンドの1波長で行う ことになっている.私は uplinkも2波長を使うこ とを提案しているが,重量・電力に対する制限が 厳しいこと,Xバンドの送信には地上施設を追加 する必要があることなどで困難が多いと聞いてい る.2波長 uplink は無理でも, uplinkをXバンド で行うだけでもプラズマ遅延によるノイズが一桁 以上減り,重力波に対する検出限界が大幅に下が ることが期待できる.Xバンドによる uplink だけ でも実現できないかと考えている.

重力波の検出限界が3×10⁻¹⁴から10⁻¹⁵へ下が るということは,探査機の位置の精度が1km 程度 から,30m 程度に向上するということである.特 に,Planet-Bの場合は観測結果の解釈に火星に対 する相対位置が重要になると聞く.この点からも ドップラー追跡の精度を上げるのは重要なのでは ないだろうか.

重力波の検出は物理学者のアインシュタイン以 来の夢である.これを成し遂げればノーベル賞は 間違いない.失礼ながら,Planet-Bのどの観測計 画も,たとえそれが大成功でも,とてもノーベル 賞は無理である.ガリレオの故障でアメリカがも たついている間にさっさと実行してしまうのは, 多少の犠牲を払う価値は十分にあると思うのは私 だけだろうか.

最も補正が困難な対流圏遅延を相対的に小さく するには、基線を長くとればよい.また、太陽か ら遠ざかるにつれて、太陽風の変動による探査機 のふらつきも小さくなる.したがって、冥王星や 海王星などへ向かう探査機を uplink も downlink も 2 波長を使ってドップラー追跡すれば、重力波 の検出限界を大幅に下げることができる.さらに、 そのような探査機が複数あれば、検出の信頼性を 大幅にあげることができる上に、独力で重力波の 到来方向を決めることができる.

参考文献

- [1] 早川幸男, 1990:重力波天文学への招待, 数理科学 11, 5.
- [2] 早川幸男, 1991:重力波天文学をめざして, 天文月報4, 113.
- [3] Fukushige, T., Ebisuzaki, T., Makino, J., 1991: Gravitational Wave Burst Produced by Merging of Central Black Holes of Galaxies. Astrophys. J (Letters), in press.
- [4] Thorne, K. S., and Braginsky, V. B., 1976: Gravitational-Wave Bursts from the Nuclei of Distant Galaxies and Quasers: Proposal of Detection Using Doppler Tracking of Interplanetary Spacecraft, Astrophys, J. (Letters), 204, L1.
- [5] Toomre, A. and Toomre, J., 1972: Galactic Bridges and Tales, Astrophys, J., 178, 623.
- [6] Okumura, S. K., Ebisuzaki, T., and Makino, J., 1991: Kinematic Structure of Merger Remnants, *Publs. Astron. Soc. Japan*, 43, 781.
- [7] Ebisuzaki, T., Makino, J., and Okumura,

S. K., 1991: Merging of Two Galaxies with Central Black Holes, *Nature*, **352**, 212.

- [8] Fukushige, T., Ebisuzaki, T., and Makino, J., 1992: Rapid Orbital Decay of Black Hole Binary in Merging Galaxies, *Publ. Astron. Soc. Japan* (in press).
- [9] Makino, J., Fukushige, T., Okumura, S. K., and Ebisuzaki, T., 1992: Evolution of Massive Black Hole Binary in Merging Galaxies: I Evolution of Binary in Spherical Galaxy, submitted to *Publ. Astron. Soc. Japan.*
- [10] Hellings, R. W., Callahan, P. S., Anderson, J. D., and Moffet, A. T., 1980: Spacecraft-Doppler Gravitational Wave Detection II, *Phys. Rev. D*, 23, 844.
- [11] Armstrong, J. W., Woo, R., and East-

brook, F. B., 1979: Interplanetary Phase Scintillation and the Search for Very Low Frequency Gravitational Radiation, *Astrophys. J.*, **f230**, 570.

- Bertotti, B., Ambrossi, R., Asmar, S. W., Brenkle, J. P., Comoretto, G., Giampier, G., Iess, L., Messeri, A., and Wahlquist, H. D., 1992: The Gravitational Wave Experiment, Astron. & Astrophys., 92, 431.
- [13] Hellings R. W., 1979: Detecting a Gravitational Radiation Background using Spacecraft Doppler Tracking, *Phys. Rev. Letters*, **43**, 470.
- [14] Vanier, J. and Audoin, C. 1989: The Quantumn Physics of Atomic Frequency Standards, Vol. I, II (Adam Hilger, Bristol).