

宇宙・素粒子スプリングスクール2024 重力波天文学

Member:高島、中村、Wimmer、舘岡、中條 Supervisor:田越先生、森崎先生、成川先生、内潟先生 Supporter:小林さん



1.目的 2.原理 3.解析方法 4.結果 5.考察 6.まとめ

1. 目的



LIGOで観測された連星ブラックホール合体から放出された重力波データを使って、減衰振動が始まる時刻を推定する

合体後にできたブラックホール(BH)の質量とスピンを求める

統計誤差を含めて質量とスピンのデータを参考値と比較する

2. 原理

2.1 重力波とは

▶ 時空のゆがみが波として光速で伝搬する現象

例)ブラックホールや中性子星などの重い天体の連星が合体するとき



1916年、アインシュタインが一般相対論で 重力波を持つことを式として示した

画像:https://www.ligo.caltech.edu/image/ligo20160615f

2.2 LIGOのレーザー干渉計検出器



画像:https://www.ligo.caltech.edu/image/ligo20150731a

画像:https://www.ligo.caltech.edu/image/ligo20150731f

2.3 ミニレーザー干渉計



2.4 重力波の初観測(GW150914)



上図:Pysical Review Letters. 116, 061102 (2016),

2.5 連星BH合体

- ・信号の強い重力波源
- 約80個発見



動画: https://www.ligo.caltech.edu/video/ligo20160211v10

2.6 BHの準固有振動(QNM)

- どんな物体にも固有振動がある
- BHにも固有振動があるが、時空の振動であるから時間とともに減衰する
 →準固有振動(QNM: Quasi Normal Modes)

$$\vec{n}: 雑音
\vec{d}: 実験データ
\vec{h}: シグナル
\vec{d} = \vec{h}(M, a, A, B) + \vec{n}
h(t) = e^{-\frac{t}{\tau}} (A\cos(2\pi ft) + B\sin(2\pi ft)) (周波数f, 減衰率t)
Hの質量・スピンが分かる$$

2.8 QNMを検出する

検出が難しい!

- QNMの時間が短い(数ms)
- ・振幅最大の時刻 ≠ 周波数最大の時刻
- どこからQNMが始まっている?



2.9 理論的にQNMを求める

BH時空の摂動方程式を解く

波動関数
$$\begin{split} \Phi &= e^{-i\omega t} e^{im\phi} S(\theta) R(r) \\ \\ \textbf{動径方向} & \Delta_r^{-s} \frac{d}{dr} (\Delta_r^{s+1} + \frac{dR(r)}{dr}) + V(r,\omega,\lambda,s) R(r) = 0 \\ \\ \textbf{角度方向} & \frac{d}{d\mu} (\Delta_\mu \frac{dS(\mu)}{d\mu}) + W(\mu,\omega,\lambda,s) S(\mu) = 0 \end{split}$$



BHのQNMの 周波数・減衰率

2.10 QNMと質量・スピンの関係



3. 解析方法

3.1 尤度解析のアウトライン

コードの順番:

- 1. High-pass Filterの適用(低周波数ノイズ除去)
- 2. 自己相関関数の計算
- 3. シグナルを減衰振動波形のモデル化
- 4. 尤度関数 *p*(*M*,*a*)の最大化
- 5. 尤度関数の図化

3.1 High-pass Filterの適用(低周波数ノイズ除去)

High-pass Filter



- 低周波領域はノイズが多い
- データから低周波数ノイズを除去 (*f <*20 Hzのノイズをフィルターす る)
- 100 Hz付近の重力波観測を狙う

3.2 連星ブラックホールの合体の時間経過



h(t)を減衰振動波形のモデル化 3.3



連星ブラックホールの合体波形の
リングダウン期信号は減衰振動波形として記述可能:
$$h(t) = e^{-\frac{t}{\tau}} (A\cos(2\pi ft) + B\sin(2\pi ft))$$

周波数fと減衰時間 τ は合体後のブラックホールの質量*M*、スピン*a*に依存
 $f = f(M, a), \quad \tau = \tau(M, a)$

3.3 h(t)を減衰振動波形のモデル化 (例)



*h(t)*の式に*A,B,a,M*を適当に代入したもの

(右図はa=0.5,M=62)

3msで減衰している

→実際の重力波を再現している

3.4 h(t)を減衰振動波形のモデル化

$$h(t) = e^{-\frac{t}{\tau}} \left(A\cos(2\pi ft) + B\sin(2\pi ft) \right)$$

$$\vec{d} = \vec{h}(M, a, A, B) + \vec{n} \quad \therefore \quad \vec{n} = \vec{d} - \vec{h}(M, a, A, B)$$
Dimensionless spin: $a = \frac{c}{GM^2}J$
任意パラメータ

(Kerrブラックホールの)角運動量

合体後にできたブラックホール(BH)の質 $M[M_{\odot}]$ 量:

太陽質量単位

3.5 **自己相関関数の計算**

重力波検出器の雑音:地面振動、熱雑音、レーザーのショット雑音 →「定常ガウス過程」でモデル化

尤度関数:
$$p(\vec{n}) \propto \exp\left[-\frac{1}{2}\vec{n}^T C^{-1}\vec{n}\right], \quad \vec{n} = \begin{pmatrix} n(t_0) \\ n(t_1) \\ \vdots \\ n(t_{N-1}) \end{pmatrix}$$

M,a,A,Bが与えられた時に、信号データを得る確率

自己相関関数: $C_{ij} = \langle n(t_i)n(t_j) \rangle = R(|t_i - t_j|)$ ・ 自己相関が時間差のみに依存

3.5 **自己相関関数の計算**

2種類の方法で自己相関関数を計算



自己相関関数①: 変数をtのまま計算

自己相関関数②: PSD(パワースペクトラム密度) を利用して計算

それぞれの方法でノイズを消去

3.6 (*f*,τ)と(*M*,*a*)との関係式(Fitting)

TABLE I. The fitting constants in Eqs. (9) and (10), for the 21, 22, 33 and 44 modes, for the dominant $n = 0$ overtone [15].						For the 21, $[15]$.	$f(M \alpha) =$	$c^3 \qquad f_1 + f_2(1-a)^{f_3}$		
(l, m)	f_1	f_2	f_3	q_1	q_2	<i>q</i> ₃	J(M,a) =	$\overline{2\pi GM_{\odot}}$	\overline{M}	
(2, 1)	0.6000	-0.2339	0.4175	-0.3000	2.3561	-0.2277		0		
(2, 2)	1.5251	-1.1568	0.1292	0.7000	1.4187	-0.4990		$q_1 + q_2$	$(1-a)^{q_3}$	
(3, 3)	1.8956	-1.3043	0.1818	0.9000	2.3430	-0.4810	$\tau(M,a) =$			
(4, 4)	2.3000	-1.5056	0.2244	1.1929	3.1191	-0.4825		$\pi f(N$	(I, a)	
Gossan et al. (2018)							Beti et al. (2006)			
優勢多重極モード: $(l,m)=(2,2)$										

3.7 尤度関数

信号パラメター
$$M_{,a,A,B}$$
が与えられた時にデータ \vec{d} を得る確率(尤度関数):

$$p(\vec{d}|M, a, A, B) \propto \exp\left[-\frac{1}{2}\left(\vec{d} - \vec{h}(M, a, A, B)\right)^T C^{-1}\left(\vec{d} - \vec{h}(M, a, A, B)\right)\right]$$
$$h(t) = e^{-\frac{t}{\tau}} \left(A\cos(2\pi f t) + B\sin(2\pi f t)\right)$$

pを最大にする $M,a,A,B \leftrightarrow データ$ 最も整合的な値

$$\hat{M}, \hat{a}, \hat{A}, \hat{B} = \operatorname{argmax}[p(\vec{d} | M, a, A, B)]$$

3.8 尤度関数の最大化

解析的にp(M,a,A,B)をAとBに関して最大化



*p(M,a,A,B)をMとa*に関して最大化

BHの質量Mとスピンaが決まる



























4 結果



4 結果



4 結果



観測開始時間を固定

計算に使用するデータの 時間幅を固定

グリッドを1000 × 1000(1辺あた り10倍細かく)にして、尤度関 数が最大になるグリッドを 見つける →*a,M*の代表値とする

https://zenodo.org/records/6513631/files/IGWN-GWTC2p1-v2-GW150914_095045_PEDataRelease_mixed_cosmo.h5









Mについても、90%信頼区間 を求める

 各Mの値に対する全てのaの値での 確率密度の和を計算

・正規化して累積分布関数を計算し、 信頼区間の下限と上限を求めた。



	Spin <i>a</i>	Mass [M_{\odot}]
ニ次元マップの最大値 自己相関関数①	$0.66^{+0.1}_{-0.5}$	68.4^{+23}_{-24}
ニ次元マップの最大化 自己相関関数②	$0.72\substack{+0.002 \\ -0.6}$	70.6^{+23}_{-26}
LIGO, Virgo (Physical Review Letters)	$0.67\substack{+0.05 \\ -0.07}$	$67.4_{-5.2}^{+4.5}$

https://dcc.ligo.org/public/0122/P1500218/014/PhysRevLett.116.241102.pdf



重力波のピークから3ms後をリングダウン開始としたパターンにおいて 計算に使用したデータの時間幅が短い場合の計算結果は、反対に時間幅が長い場合に 比べて*a*,*M*の尤度のエラーが大きかった



→重力波の減衰しきった領域へのフィットでエラーが抑えられている?

5. 考察



自己相関関数の要素数は データの時間幅の長さに依存する

データの時間幅が短い(上図) →自己相関関数は荒い関数

データの時間幅が長い(下図) →自己相関関数の精度は良くなる

時間幅の増加により 自己相関関数の精度が収束 ⇒計算結果と参考値の一致





求めたa,Mの値の誤差範囲に LIGO,Virgoの解析値が入っている誤差が大きい →簡易的な解析のために4kHzのデータを用いたのが一因 16kHzのデータを用いれば、データ点の増加による解析精度の 改善が期待できる。

49

aの誤差の範囲に偏りが見られる →① $f 0.66^{+0.1}_{-0.5}$,② $f 0.72^{+0.002}_{-0.6}$ aの値は代表値以上になる可能性はほとんどない

6 まとめ

できたこと:

- QNMの開始時刻を推定することができた
- *a*,*M*の値を解析的に求めた
- 代表値はLIGO, Virgoの結果と類似

改善が求められること:

- 統計誤差が大きくなってしまった
- 誤差の分布に謎の偏りが見られた



ブラックホールの準固有振動と重力波放出 https://www.asj.or.jp/geppou/archive_open/1991/pdf/19910415.pdf

GWpy: https://gwpy.github.io/docs/stable/index.html

質疑応答対策1

ABSTRACT The discovery of the gravitational-wave source GW150914 with the Advanced LIGO detectors provides the first observational evidence for the existence of binary black-hole systems that inspiral and merge within the age of the Universe. Such black-hole mergers have been predicted in two main types of formation models, involving isolated binaries in galactic fields or dynamical interactions in young and old dense stellar environments. The measured masses robustly demonstrate that relatively "heavy" black holes ($\geq 25 \text{ M}_{\odot}$) can form in nature. This GW150914 discovery implies relatively weak massive-star winds and thus the formation of GW150914 in an environment with metallicity lower than $\simeq 1/2$ of the solar value. The rate of binary black-hole mergers inferred from the 合体前36M◎+29M◎ observation of GW150914 is consistent with the higher end of rate predictions ($\geq 1 \text{ Gpc}^{-3} \text{ yr}^{-1}$) from both 大質量のBH連星の形成シナリオ 合体後62M◎ 重元素量が少ない 推定距離410Mpc, z=0.09 ⇒ 透明度が高い ⇒ 星形成段階での弱いフィードバック 低い重元素量は 30M[©]のBHの存在 不可欠な要素 ⇒ 星風による質量放出が弱い 星の高速回転 初代星かも? BH-BH連星形成 ⇒ 対流領域の増加による一様化 ~10M©のBH候補天体はX線連星として新 例見つかっているが、これほど重たいBHの は明らかではなかった ⇒ 星がよりコンパクトになり、星風による質量放出が弱い **NS-NS** Formation 初代星は大質量星が多い。進化過程での質量 でも本当にBH候補天体? 放出がefficientでないためNS連星を作ろうとす └└質量交換 ると超新星爆発の質量放出で連星が解体して He星 しまう。 SN 2.10の下図から合体寸前はわずか数百kmしか NS まなれていなかったことを示唆。重力波 しかし、BH-BH連星なら形成される可能性が十 150Hzになっても合体することなく よBHしかありえない、推測された 分にある。 対の中性子星はともっと低い周波 様々な仮定は必要だが、連星進化のシミュレー ションをおこない、BH連星合体のイベントレー

ApJ Lett., 818:L22 (2016)

ASTROPHYSICAL IMPLICATIONS OF THE BINARY BLACK-HOLE MERGER GW150914

トを評価

commor envelope

He星 SN

52



53

質疑応答対策3

なぜQNMモード が検出されれば 確実なのか

BH候補天体なのか、ブラックホールと言いきってよいのかの判断は最終的には程度問題ではあるが、

- 数値相対論の進展のおかげでBH連星合体が高 い精度でシミュレーション可能
- この数値計算と観測の間に大きな矛盾はないことは、BHの降着円盤の観測にもとづくこれまでの知見以上のものが確かにあるだろう。
- インフレーションが確かめられたかという問と似たような状況?

「概ね確かめられたと思っているが、Bモードが検出 されればより確実だ」

ここに入っているpdf参照 3/13まで見れる 「概ね確かめられたと思っているが、QNMモードが https://7.gigafile.nu/0313 検出されればより確実だ」 22 ba3e1ed04bdd8a91ffcb27 349b7babaa9

質疑応答対策4

AdvLIGOは感度がさらに3倍向上 アップグレード内容

- レーザーpower増加で高周波数でのノイズを低減
- リサイクリング・ミラーのデザインを改良し、レーザー光の
 空間分布をよりよくした
- 大きく思い溶融シリカテストマスを使用し、ミラーのランダ ムな動きを減少させた
- 石英ガラス繊維によってテストマスを吊り、振り子による熱 雑音の影響を低減した
- 4段振り子からテストマスを吊り、地面振動の影響を低減した
- 測定してキャンセルするというアクティブな技術を用いて地 面振動の影響を低減した

Backup

Scipyのoptimize.minimize関数を用いた最適化での計算も行った →結果はa = 0.38, M= 38.20程度になった

精度が良くなかった原因 Minimize関数の最適化アルゴリズムを決めるmethodが 最適化を行う対象の関数(今回は尤度関数) に合わなかったことが考えられる。

(尤度関数の微分が現実的でないため微分不要のmethodを選択) 上の値はPowell methodを用いた Nelder-Meadを用いた場合は初期値が最終値として返された