LIGO:how it works and what it hopes to find

Rainer Weiss MIT on behalf of the LIGO Scientific Collaboration

May 24, 2004 Goddard Space Flight Center

LIGO

LIGO Scientific Collaboration Member Institutions

University of Adelaide ACIGA Australian National University ACIGA **Balearic Islands University** California State Dominguez Hills Caltech CACR Caltech LIGO Caltech Experimental Gravitation CEGG Caltech Theory CART University of Cardiff GEO Carleton College **Cornell University** Fermi National Laboratory University of Florida @ Gainesville **Glasgow University GEO** NASA-Goddard Spaceflight Center University of Hannover GEO Hobart - Williams University India-IUCAA IAP Nizhny Novgorod Iowa State University Joint Institute of Laboratory Astrophysics Salish Kootenai College

LIGO Livingston LIGOLA LIGO Hanford LIGOWA Lovola New Orleans Louisiana State University Louisiana Tech University MIT LIGO Max Planck (Garching) GEO Max Planck (Potsdam) GEO University of Michigan Moscow State University NAOJ - TAMA Northwestern University University of Oregon Pennsylvania State University Southeastern Louisiana University Southern University Stanford University Syracuse University University of Texas@Brownsville Washington State University@ Pullman University of Western Australia ACIGA University of Wisconsin@Milwaukee

LIGO Scientific Collaboration



697

DER

KÖNIGLICH PREUSSISCHEN

AKADEMIE DER WISSENSCHAFTEN.

688 Sitzung der physikalisch-mathematischen Klasse vom 22. Juni 1916

AS.A. 311

SCIRNER LIGAANT MIT

Näherungsweise Integration der Feldgleichungen der Gravitation.

Von A. EINSTEIN.

$$\gamma'_{\mu\nu} = \alpha_{\mu\nu} f(x_1 + i x_4) = \alpha_{\mu\nu} f(x - t).$$
 (15)

Dabei sind die $\alpha_{\mu\nu}$ Konstante; f ist eine Funktion des Arguments x-t. Ist der betrachtete Raum frei von Materie, d. h. verschwinden die $T_{\mu\nu}$, so sind die Gleichungen (6) durch diesen Ansatz erfüllt. Die Gleichungen (4) liefern zwischen den $\alpha_{\mu\nu}$ die Beziehungen

$$\begin{array}{c} \alpha_{11} + i\alpha_{14} = 0 \\ \alpha_{12} + i\alpha_{24} = 0 \\ \alpha_{13} + i\alpha_{34} = 0 \\ \alpha_{14} + i\alpha_{44} = 0 \end{array} \right\} .$$
(16)

Von den 10 Konstanten $\alpha_{\mu\nu}$ sind daher nur 6 frei wählbar. Wir können die allgemeinste Welle der betrachteten Art daher aus Wellen von folgenden 6 Typen superponieren

a)
$$\begin{array}{l} \alpha_{11} + i\alpha_{14} = 0 \\ \alpha_{14} + i\alpha_{44} = 0 \end{array}$$
 b) $\begin{array}{l} \alpha_{12} + i\alpha_{24} = 0 \\ \alpha_{13} + i\alpha_{34} = 0 \end{array}$ c) $\begin{array}{l} \alpha_{13} + i\alpha_{34} = 0 \\ \end{array}$ d) $\begin{array}{l} \alpha_{22} \pm 0 \\ \alpha_{23} \pm 0 \\ \end{array}$ e) $\begin{array}{l} \alpha_{23} \pm 0 \\ \end{array}$ f) $\begin{array}{l} \alpha_{33} \pm 0 \end{array}$ e) (17)

d)
$$\frac{1}{i} t_{22} = \frac{f'^2}{4\varkappa} \alpha_{22}^2 = \frac{1}{4\varkappa} \left(\frac{\partial \gamma'_{22}}{\partial t}\right)^2$$

e) $\frac{1}{i} t_{23} = \frac{f'^2}{4\varkappa} \alpha_{23}^2 = \frac{1}{4\varkappa} \left(\frac{\partial \gamma'_{23}}{\partial t}\right)^2$
f) $\frac{1}{i} t_{33} = \frac{f'^2}{4\varkappa} \alpha_{33}^2 = \frac{1}{4\varkappa} \left(\frac{\partial \gamma'_{33}}{\partial t}\right)^2$

Es ergibt sich also, daß nur die Wellen des letzten Typs Energie transportieren, und zwar ist der Energietransport einer beliebigen ebenen Welle gegeben durch

$$\mathbf{I}_{x} = \frac{1}{i} t_{4x} = \frac{1}{4 \varkappa} \left[\left(\frac{\partial \gamma_{22}'}{\partial t} \right)^{2} + 2 \left(\frac{\partial \gamma_{23}'}{\partial t} \right)^{2} + \left(\frac{\partial \gamma_{33}'}{\partial t} \right)^{2} \right]. \quad (18)$$

THE RADIATION FIELD

Transverse Plane Wave Solutions with "Electric" and "Magnetic" Terms

Geometric Interpretation

$$ds^{2} = g_{ij}dx^{i} dx^{j}$$

$$g_{ij} = \eta_{ij} + h_{ij} \quad \text{weak field}$$

$$\eta_{ij} = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ -1 & 0 \\ 0 & -1 & -1 \end{pmatrix} \quad \text{Minkowski Metric of}$$
Special Relativity

Gravity Wave Propagating in the x_1 Direction

Plane Wave



.

Die in (23), (23a) und (23b) auftretenden Integrale, welche nichts anderes sind als zeitlich variable Trägheitsmomente, nennen wir im folgenden zur Abkürzung J_{22} , J_{33} , J_{23} . Dann ergibt sich für die Intensität f_x der Energiestrahlung aus (18)

$$f_x = \frac{\varkappa}{64\pi^2 R^2} \left[\left(\frac{\partial^3 J_{22}}{\partial t^3} \right)^2 + 2 \left(\frac{\partial^3 J_{23}}{\partial t^3} \right)^2 + \left(\frac{\partial^3 J_{33}}{\partial t^3} \right)^2 \right].$$
(20)

SPHERICALLY SYMMETRIC MOTION RADIATES GRAVITATIONAL WAVES

VI. VII. VIII

72525252525252525252525252525255

SITZUNGSBERICHTE

1918

DER

KÖNIGLICH PREUSSISCHEN

AKADEMIE DER WISSENSCHAFTEN

Sitzung der physikalisch-mathematischen Klasse am 7. Februar. (S. 139)
Sitzung der philosophisch-historischen Klasse am 7. Februar. (S. 141)
J. KIRCHNER: Archon Euthios. (S. 142)
Gesamtsitzung am 14. Februar. (S. 153)
EINSTEIN: Über Gravitationswellen. (Mitteilung vom 31. Januar.) (S. 154)
E. FREUNDLICH: Über die singulären Stellen der Lösungen des n-Körper-Problems. 1. Mitteilung. (Mitteilung vom 31. Januar.) (S. 168)

BERLIN 1918

VERLAG DER KÖNIGLICHEN AKADEMIE DER WISSENSCHAFTEN

IN KOMMISSION BEI GEORG REIMER

JG26262626262626

Über Gravitationswellen.

Von A. EINSTEIN.

(Vorgelegt am 31. Januar 1918 [s. oben S. 79].)

Die wichtige Frage, wie die Ausbreitung der Gravitationsfelder erfolgt, ist schon vor anderthalb Jahren in einer Akademiearbeit von mir behandelt worden¹. Da aber meine damalige Darstellung des Gegenstandes nicht genügend durchsichtig und außerdem durch einen bedauerlichen Rechenfehler verunstaltet ist, muß ich hier nochmals auf die Angelegenheit zurückkommen.

Wie damals beschränke ich mich auch hier auf den Fall, daß das betrachtete zeiträumliche Kontinuum sich von einem »galileischen« nur sehr wenig unterscheidet. Um für alle Indizes

$$g_{\mu\nu} = -\delta_{\mu\nu} + \gamma_{\mu\nu} \tag{1}$$

Sind die Bedingungen (15) erfüllt, so stellt (14) eine mögliche Gravitationswelle dar. Um deren physikalische Natur genauer zu durchschauen, berechnen wir deren Dichte des Energiestromes $\frac{t_{41}}{i}$. Durch Einsetzen der in (15) gegebenen $\gamma_{\mu\nu}^{i}$ in Gleichung (9) erhält man

$$\frac{t_{41}}{i} = \frac{1}{4\kappa} f^{\prime 2} \left[\left(\frac{\alpha_{22} - \alpha_{33}}{2} \right)^2 + \alpha_{23}^2 \right], \quad (16)$$

$$\Im_{uv} = \int x_u x_v \rho \, dV_o \tag{23}$$

gesetzt; \mathfrak{I}_{a_r} sind die Komponenten des (zeitlich variabeln) Trägheitsmomentes des materiellen Systems.

Auf analogem Wege erhält man

$$\int (T_{22} - T_{33}) dV_{\circ} = \frac{1}{2} \left(\ddot{\Im}_{22} - \ddot{\Im}_{33} \right).$$
(24)

Aus (7a) ergibt sich auf Grund von (22) und (24)

$$\gamma_{z_3}' = -\frac{\varkappa}{4\pi R} \,\ddot{\mathfrak{I}}_{z_3} \,. \tag{25}$$

$$\frac{\gamma_{22}' - \gamma_{33}'}{2} = -\frac{\kappa}{4\pi R} \left(\frac{\tilde{J}_{22} - \tilde{J}_{33}}{2} \right).$$
(26)

Die $\mathfrak{J}_{a, *}$ sind nach (7a), (22), (24) für die Zeit t - R zu nehmen, also Funktionen von t - R, oder bei großem R in der Nähe der x-Achse auch Funktionen von t - x. (25), (26) stellen also Gravitationswellen dar, deren Energiefluß längs der x-Achse gemäß (16) die Dichte

$$\frac{t_{41}}{i} = \frac{\varkappa}{64 \pi^2 R^2} \left[\left(\frac{\tilde{\Im}_{22} - \tilde{\Im}_{33}}{2} \right)^2 + \tilde{\Im}_{23}^2 \right]$$
(27)

THE QUADRUPOLE FORMULA A FACTOR OF 2 TOO SMALL

Neutron Binary System – Hulse & Taylor

PSR 1913 + 16 -- Timing of pulsars



Prediction from general relativity

- spiral in by 3 mm/orbit
- rate of change orbital period

Emission of gravitational waves



Direct detection of gravitational waves from astrophysical sources

Physics

- » Observations of gravitation in the strong field, high velocity limit
- » Determination of wave kinematics polarization and propagation
- » Tests for alternative relativistic gravitational theories

Astrophysics

- » Measurement of coherent inner dynamics stellar collapse, pulsar formation....
- » Compact binary coalescence neutron star/neutron star, black hole/black hole
- » Neutron star equation of state
- » Primeval cosmic spectrum of gravitational waves

Gravitational wave survey of the universe

Measurement challenge

• Needed technology development to measure:

$$h = \Delta L/L < 10^{-21}$$
$$\Delta L < 4 \times 10^{-18} \text{ meters}$$



FRINGE SENSING



PENDULUM THERMAL NOISE



ppier (gas) dampin g



Interferometers

international network

Simultaneously detect signal (within msec)





LIGO Observatory Facilities



LIGO Hanford Observatory [LHO]

26 km north of Richland, WA

2 km + 4 km interferometers in same vacuum envelope

LIGO Livingston Observatory [LLO]

42 km east of Baton Rouge, LA Single 4 km interferometer











LIGO Bam Tube



- LIGO beam tube under construction in January 1998
- 65 ft spiral welded sections
- girth welded in portable clean room in the field

1.2 m diameter - 3mm stainlessNO LEAKS !!50 km of weld



Beam Tube

bakeout









- I = 2000 amps for ~ 1 week
- no leaks !!
- final vacuum at level where not limiting noise, even for future detectors







LIGO

vacuum equipment





Vacuum Chambers

Vibration Isolation Systems

- » Reduce in-band seismic motion by 4 6 orders of magnitude
- » Compensate for microseism at 0.15 Hz by a factor of ten
- » Compensate (partially) for Earth tides





Seismic Isolation

Springs and Masses









Seismic Isolation

performance







Seismic Isolation

suspension system



- support structure is welded tubular stainless steel
- suspension wire is 0.31 mm diameter steel music wire

 fundamental violin mode frequency of 340 Hz

suspension assembly for a core optic





Core Optics

fused silica



Surface uniformity < 1 nm rms

- Scatter < 50 ppm
- Absorption < 2 ppm
- ROC matched < 3%</p>
- Internal mode Q's > 2 x 10⁶

		THE ACTE FIRTH
10.00 March 10		Note: - Cref, av_19-65,0 dec
No 100	- 18 - 18	Zemike Coefficients zer Zenike 301:00004 w zer
		Zemike, 8 1 : 0.01393wv Zemike, 8 3 : 0.01984wv Zemike, 8 3 : 0.00431wv Zemike, 8 3 : 0.00431wv Zemike, 8 3 : 0.00164wv Zemike, 8 3 : 0.00164wv Zemike
Date: 12/04/1998 Time: 08:58:13 Wavelength: 1.084 um Pupil: 100.0% PV: 10.1607 nm RMMS: 1.2981 nm Rad df curv: 292.37 km	X Center: 288.00 Y Center: 239.50 Radius: 275.45 pix Terms Tilt Power Astig Filters: None Madks	Seidel Aberrations (8 Ter Coeff (per radius) Tit D0209wv Power 0.0086wv 0.002 Focus 0.0127wv Astig 0.0026wv 0.001 Coma 0.0059wv 0.002 Sa3 -0.0059wv 0.002

e: CSIRO meas Note: interpolated to LIGO grid Zernike Coefficients ze Zernike_3[3]: 0.00210wv Zer Zer 630 Zer Zemike_8[1]: 0.00077 wv zer 0.10 Zemike_8[2]: -0.00164 wv Zer Zer Zemike_8(3): 0.00210 wv 7-Zemike_8[4]: 0.00034 wv zer Zemike_8[5]: +0.00021 wv Zer Zer Zemike_8(6): 0.00033 wv zer Zemike_8[7]: 0.00124 wv Zer Zerniko_8(8): -0.00143 w/ Zer Seidel Aberrations (8 Ter X Center: 284.00 Date: 11/16/1998 Coeff (per radius) Time: 16:39.59 Y Center: 240.00 TIE 0.0041 wv Wavelength: 1.064 um Radius: 267.72 pix Power 0.0042 wv 0.001 Pupil: 100.0 % Terms: Tilt Power Astig Focus 0.0124 wv PV: 6.4471 nm Filters: None 0.000 0.0008 wv Astig RMS: 1.1005 nm Masks: 3.0 Sigma Mask 0.001 Coma 0.0038 wv Rad of curv: 570.70 km 0.003 Sa3 -0.0086 wv

Caltech data

CSIRO data



Core Optics

Suspension













Core Optics Installation and Alignment



LIGO Prestabilized Laser



Lightwave Electronics MOPA



Feedback Control Systems



example: cavity length sensing & control topology

•Array of sensors detects mirror separations, angles

•Signal processing derives stabilizing forces for each mirror, filters noise

•5 main length loops shown;
total ~ 25 degrees of freedom

•Operating points held to about 0.001 Å, .01 µrad RMS

•Typ. loop bandwidths from ~ few Hz (angles) to > 10 kHz (laser wavelength)



Gravitational Radiation and Detectors: LIGO Sensitivity Improvements



LIGO Data Analysis According to Source Characteristics

- <u>Deterministic signals</u> -- *Binary coalescences, Periodic sources* »Amplitude and frequency evolution parametrized »Set of templates covering parameter space matched to data
- •<u>Statistical signals</u> -- **Stochastic gravitational wave background**
 - »Cross-correlation of detector pairs, look for correlations above statistical variation
- Unmodeled signals- Supernovae, Gamma Ray Bursts, ...
 - »Non-parametric techniques
 - Excess power in frequency-time domain
 - Excess amplitude change, rise-time in time domain
- In all cases: coincident observations among multiple detectors





DATA: Cosmology of the Local Group G.Lake Astrophysical Quantities C.W. Allen

Binary Coalescence Sources & Science: Binary Neutron Stars: S1 Range

LIGO





Binary Coalescence Sources & Science: Binary Neutron Stars: S2 Range



Binary Coalescence Sources & Science: Binary Neutron Stars: LIGO Range

LIGO





Binary Coalescence Sources & Science: Binary Neutron Stars: AdLIGO Range



Advanced Inte

Advanced Interferometer Concept



- » Signal recycling
- » 180-watt laser
- » 40 kg Sapphire test masses
- » Larger beam size
- » Quadruple suspensions
- » Active seismic isolation
- » Active thermal correction
- » Output mode cleaner

LIGO

Projected Performance





The Gravitational-Wave Spectrum



LISA



Massive Black Holes in Merging Galaxies





Mission Concept





Spacecraft Orbits

- Spacecraft orbits evolve under gravitational forces only
- Spacecraft fly "drag-free" to shield proof masses from non-gravitational forces





Optical System

