

Como punto de partida para construir una nueva teoría de gravedad que respete el principio de relatividad, Einstein conjetura que vale un principio de equivalencia más fuerte que el que vale como consecuencia de la ley de gravedad de Newton:

Hartle 6.2

Principio de Equivalencia de Einstein (enunciado moderno)

El resultado de cualquier experimento local no gravitatorio realizado en un tiempo suficientemente corto en un laboratorio suficientemente pequeño en caída libre y sin rotación son iguales a como serían si el laboratorio estuviera fijo en un referencial inercial en ausencia de gravedad.

- experimentos locales son los que no impliquen comunicación con el exterior del laboratorio por medio de señales materiales (como observaciones astronómicas ópticas.)
- cuando el laboratorio no es suficientemente pequeño, o el experimento demora demasiado tiempo, entonces efectos como las mareas en la Tierra delatan la presencia de un campo gravitatorio.
- El hecho que todos cuerpos libres (de fuerzas no gravitacionales), en el punto P del espacio tiempo, tienen la misma aceleración $\vec{g}(P)$ solo implica que el principio de equivalencia aplica a experimentos con cuerpos libres. El principio de equivalencia de Einstein aplica a cualquier experimento local con materia.
- Si se incluye también experimentos gravitatorios, p.ej. se mide movimiento del sistema Tierra-Luna cayendo en campo del sol, se llama "principio de equivalencia fuerte" que también parece estar cierto.

- El principio de equivalencia de Einstein incluye una versión local del principio de relatividad. Las leyes que obedecen los experimentos locales deben ser espacialmente relativistas. En cada punto se puede imaginar laboratorios en caída libre con cualquier velocidad. Los resultados de experimentos, incluido mediciones de la velocidad de la luz, en todos estos laboratorios deben ser iguales.
- El principio de equivalencia no está definido con total precisión. Para poder hacer esto habría que restringir bastante el universo de teorías físicas que consideramos para tener una estructura matemática en que agarrarse. Sin embargo es muy útil como principio heurístico.

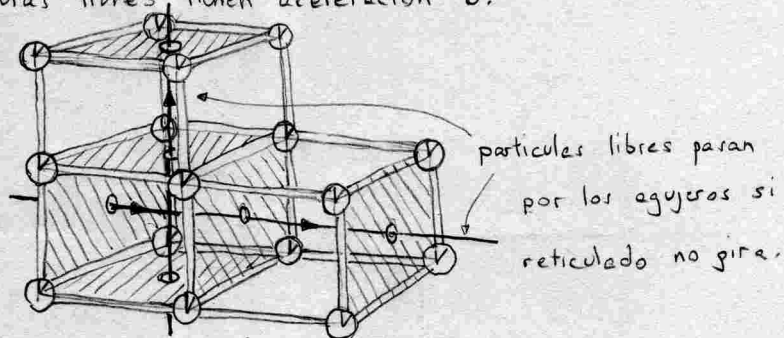
Hartle 3.1

⇒ Los referenciales en caída libre sin rotación se pueden tomar como los referenciales inerciales (válidos solo localmente)

- en general un "referencial" es solo un sistema de coordenadas en el espacio tiempo. Pero aquí pedimos más: que sean coordenadas que podrían ser marcadas por un reticulado rígido de reglas ortogonales, con relojes idénticos sincronizados en los vértices.

Entonces las coordenadas espaciales x, y, z son Cartesianas en cada 3-superficie de tiempo $t = \text{constante}$.

- además este reticulado cae libremente y no gira. Entonces, por el principio de equivalencia vale la primera ley de Newton - partículas libres tienen aceleración 0.



- Por el principio de equivalencia experimentos en el referencial en caída libre deben parecer iguales en coordenadas t, x, y, z como los mismos experimentos en un referencial inercial en ausencia de gravedad en coordenadas t, x, y, z definidos de la misma manera allí. = en otras palabras en coordenadas Lorentzianas \leftarrow coordenadas tipo cartesianas en el espacio tiempo de relatividad especial.

- La definición de Einstein de referenciales inerciales locales es más natural que la definición de referencial inercial en la teoría de Newton. Se podría decir incluso que corrige un defecto estético de la teoría de Newton. — Y en la física teórica un defecto estético suele indicar un defecto de sustancia.

Las referenciales inerciales locales de Einstein están determinadas por el movimiento de partículas libres. Referenciales también tienen un rol en la teoría de Newton — la ley de gravedad de Newton da la aceleración \vec{g} de partículas en un referencial inercial — pero son otras que los de Einstein.

- no se pueden determinar a partir de experimentos locales con partículas libres.

- tampoco con otros experimentos locales si vale el principio de equivalencia de Einstein.

↑ porque no se puede, a partir de tales experimentos, distinguir entre la fuerza de gravedad y las fuerzas inerciales propias de referenciales no inerciales.

\Rightarrow Con la definición de Einstein de referenciales inerciales locales la fuerza gravitatoria en referenciales no en caída libre — como uno en reposo en la superficie de la Tierra — son fuerzas inerciales (a veces llamados "ficticias")

En otras palabras: Fuerzas gravitacionales son fuerzas inerciales.

En frase de Einstein "La fuerza gravitacional tiene una existencia relativa."

Ejemplo : La fuerza centrífuga, y la de Coriolis en un referencial en rotación son fuerzas gravitacionales en este referencial. Galileo y la Inquisición se podrían haberse puesto de acuerdo diciendo que la Tierra esta en reposo, con el Sol, los planetas, y las estrellas girando entorno a Ella, impulsados por un campo gravitatorio algo complicado!

En frase de Einstein "La fuerza gravitacional tiene una existencia relativa."

- Einstein consideraba esto una generalización del Principio de Relatividad desde solo referenciales inerciales a todos referenciales: Las leyes de física son invariables no solo cuando se cambia de un ref. inercial a otro, pero tambien cuando se cambia a un referencial no inercial, siempre y cuando se transforma correctamente el campo gravitatorio.
- Es por eso que Einstein insistió que una teoría de gravedad debe satisfacer el principio de equivalencia. Las violaciones de equivalencia que surgen en teorías especial relativistas de gravedad suelen ser muy pequeñas (Einstein no sabía de los pruebas muy precisas de $m_{grav} = m_{inercial}$ de Eotvos hasta 1913), así no eran un motivo contundente de rechazar estas teorías. En ausencia de gravedad hay referenciales (coordenadas) claramente preferidos - los referenciales inerciales globales. En presencia de gravedad, si vale el principio de equivalencia de Einstein, y se adopta su definición de referencial inercial local, cualquier sistema de coordenadas es inercial solo en puntos aislados. Entonces se debe tratarlos en pie de igualdad, generalizando el Principio de Relatividad. Por eso la teoría de gravedad con que finalmente salió se llama "Relatividad General".
- Seguramente se puede decir a favor del principio de equivalencia de Einstein que parece ser cierto y que es un buen candidato a ser "la esencia" del fenomeno gravitatorio.

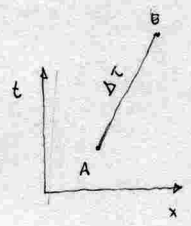
- Según el concepto de Einstein el campo gravitatorio es el conjunto de referencias inerciales locales en cada punto.

→ ¿ Como se formula entonces una teoría de gravedad de este tipo?

Veremos pronto que especificar a los referenciales inerciales locales es equivalente a dar la métrica en cada punto espacio tiempo.

- Recuerden que en relatividad especial hay una noción de distancia invariante entre dos puntos en espacio tiempo: el tiempo propio $\Delta\tau$ determinado por

$$\Delta\tau^2 = \Delta t^2 - \Delta x^2 - \Delta y^2 - \Delta z^2$$
 en coordenadas Lorentzianas. $\left(\begin{array}{l} \Delta x^2 = (\Delta x)^2 \\ \text{no el incremento} \\ \text{de } x^2 \end{array} \right)$



Aquí he puesto $c=1$. Cuando $\Delta\tau^2 > 0$ $\Delta\tau$ es el incremento del tiempo marcado por un reloj al viajar desde el primer punto (A) hasta el segundo punto (B) con velocidad constante (menor que $c=1$).

⇒ Dado un referencial inercial local en el entorno de un punto podemos se puede calcular diferencial de tiempo propio entre este y un punto vecino:

$$d\tau^2 = dt^2 - dx^2 - dy^2 - dz^2$$

con t, x, y, z las coordenadas Lorentzianas locales que serán definidos por un reticulado en caída libre.

- Si x^μ $\mu=0,1,2,3$ es un sistema de coordenadas cualquier cubriendo el mismo entorno entonces se pueden escribir dt, dx, dy, dz como combinaciones lineales de dx^0, dx^1, dx^2, dx^3 :

$$dt = \frac{\partial t}{\partial x^0} dx^0 + \frac{\partial t}{\partial x^1} dx^1 + \frac{\partial t}{\partial x^2} dx^2 + \frac{\partial t}{\partial x^3} dx^3$$
 etc.

Entonces
$$d\tau^2 = - \sum_{\mu=0}^3 \sum_{\nu=0}^3 g_{\mu\nu} dx^\mu dx^\nu \quad (1) \quad \text{vease Hartle Cap. 2}$$

- $g_{\mu\nu}$ son los componentes de una matriz simétrica 4×4 . (El signo "-" está puesto para hacer la notación consistente con el libro de Hartle.)

$g_{\mu\nu}(P)$ es la métrica en el punto P en las coordenadas x^μ .

- Nota que hay distintos t, x, y, z para cada ref. inercial local, pero se puede usar los mismos x^μ en toda una región del espacio tiempo. Así (1) define la métrica en toda esta región.

- Queda claro que la métrica está determinada por los referenciales inerciales locales.
- Por otro lado argumentaremos, usando el principio de equivalencia, que la acción para una partícula libre es

$$I = -m \int ds = -m \int \sqrt{-g_{\mu\nu} \frac{dx^\mu}{d\lambda} \frac{dx^\nu}{d\lambda}} d\lambda$$

λ un parámetro a lo largo de la línea mundo = trayectoria en espacio tiempo

⇒ Movimiento de la partícula está determinado por $g_{\mu\nu}$ y sus primeras derivadas $\frac{\partial}{\partial x^\alpha} g_{\mu\nu}$.

- volveremos a todo esto. El punto es que $g_{\mu\nu}$ dado en una región del espacio tiempo determina a los referenciales inerciales locales - los en caída libre sin rotación tal que partículas libres tienen aceleración cero.

⇒ La gravedad según el concepto de Einstein es definida por una ecuación de campo que determina la métrica en cada punto de espacio tiempo a partir de la distribución de materia, la fuente de gravedad, y condiciones de borde en el espacio y en el tiempo.

- La métrica resulta ser muy parecida al potencial gravitacional de la teoría de Newton. De hecho vemos que en sistemas, como el sistema solar, que están bien descritos por la teoría de gravedad Newtoniana (campos débiles de masas que se mueven lentamente comparado a la luz) se puede elegir coordenadas tal que

$$g_{00} \approx -(1 + 2\Phi/c^2)$$

donde x^0 es la coordenada tiempo.

- La ecuación de campo para el potencial Newtoniano Φ es $\nabla^2 \Phi = 4\pi G\rho$, así la ecuación de campo para $g_{\mu\nu}$ debería ser algo parecido - una ecuación lineal en las segundas derivadas de $g_{\mu\nu}$ con una densidad de materia por fuente, salvo que debería haber 10 ecuaciones porque la matriz simétrica $g_{\mu\nu}$ tiene 10 componentes independientes.

Se puede generalizar p el contexto relativista como la densidad de energía (dividido por c^2), y la densidad de energía es la componente T_{00} del tensor stress-energía, una matriz 4×4 simétrica. Lo esencial de las segundas derivadas de la métrica está captado en la curvatura de Riemann $R_{\alpha\beta\gamma\delta}$, una "matriz" con 4 índices que toman valores $0, 1, 2, 3$.

$$R_{\alpha\beta\gamma\delta} = \frac{1}{2} [\partial_\alpha \partial_\gamma g_{\beta\delta} - \partial_\alpha \partial_\delta g_{\beta\gamma} - \partial_\beta \partial_\gamma g_{\alpha\delta} + \partial_\beta \partial_\delta g_{\alpha\gamma}] + O((\partial g)^2)$$

- Después de mucha búsqueda Einstein llegó en 1915 a su ecuación de campo

$$R_{\mu\nu} - \frac{1}{2} R g_{\mu\nu} = 8\pi G T_{\mu\nu}$$

donde $R_{\mu\nu} = \sum_{\alpha=0}^3 \sum_{\gamma=0}^3 g^{\alpha\gamma} R_{\alpha\mu\gamma\nu}$ es el "tensor de Ricci", y

$R = \sum_{\mu=0}^3 \sum_{\nu=0}^3 g^{\mu\nu} R_{\mu\nu}$ es el escalar de Ricci, y

$g^{\mu\nu}$, con los índices arriba, es la matriz inversa de $g_{\mu\nu}$.