

Planing: En videos sucesivos se deducirá las Ecuaciones de Campo de Einstein, utilizando un principio de mínima acción y la llamada "Acción de Hilbert-Einstein". Este enfoque no es el original que hizo Einstein.

Aspecto de la Acción de Hilbert-Einstein: $s[g] = \int d^4x \sqrt{-g} \cdot R$

Aspecto de las ecs. Campo de Einstein: $R_{\alpha\beta} - \frac{1}{2} g_{\alpha\beta} R = 0$

Deducción de la fórmula de la variación de la raíz del (menos) determinante de la métrica: $\delta\sqrt{-g}$

Supongamos la función de 3 variables siguiente: $f(x, y, z) = \sqrt{xyz}$

Utilizando desarrollo de Taylor hasta primer orden (así se hace en el video) o diferenciándola, obtenemos su variación al desplazar ligeramente $(x+\delta x, y+\delta y, z+\delta z)$ un punto de ella: $\delta\sqrt{xyz} = \frac{\sqrt{xyz}}{2} \left(\frac{1}{x} \delta x + \frac{1}{y} \delta y + \frac{1}{z} \delta z \right)$

Fácilmente se generaliza a n variables:

$$\delta\sqrt{x_1 x_2 \dots x_n} = \frac{\sqrt{x_1 x_2 \dots x_n}}{2} \sum_{i=1}^n \frac{1}{x_i} \delta x_i \quad (I)$$

Consideremos ahora la matriz Métrica de un espacio n -dimensional: $g = \begin{bmatrix} g_{11} & \dots & g_{1n} \\ \vdots & \ddots & \vdots \\ g_{n1} & \dots & g_{nn} \end{bmatrix}$

Sabemos que es simétrica ($g_{ij} = g_{ji}$) y, por lo tanto diagonalizable, luego expresada en su base propia se pone:

$g = \begin{bmatrix} \lambda_1 & \dots & 0 \\ \vdots & \ddots & \vdots \\ 0 & \dots & \lambda_n \end{bmatrix}$ y su determinante (no depende de la base), siempre será: $\det g = \lambda_1 \lambda_2 \dots \lambda_n$ siendo λ_i los valores propios. En caso de métrica en variedad espacial (sin tiempo): $\det g > 0$

Podemos utilizar la expresión (I) y poner: $\delta\sqrt{\det g} = \frac{\sqrt{\det g}}{2} \left(\frac{1}{\lambda_1} \delta\lambda_1 + \frac{1}{\lambda_2} \delta\lambda_2 + \dots + \frac{1}{\lambda_n} \delta\lambda_n \right)$

Sabemos que la inversa de la matriz diagonal es: $g^{-1} = \begin{bmatrix} \lambda_1^{-1} & \dots & 0 \\ \vdots & \ddots & \vdots \\ 0 & \dots & \lambda_n^{-1} \end{bmatrix}$

También sabemos (V-2) que cualquier matriz inversa es la misma pero expresada en la base dual: $(g_{ij})^{-1} = g^{ij}$
A los elemento de la matriz (g) diagonalizada (valores propios): $\lambda_1, \lambda_2, \dots, \lambda_n$ los nombraremos por su notación más general: $g_{11}, g_{22} \dots g_{nn}$. Entonces, la expresión obtenida anteriormente, puede ponerse:

$$\delta\sqrt{\det g} = \frac{\sqrt{\det g}}{2} \left(\frac{1}{g_{11}} \delta g_{11} + \frac{1}{g_{22}} \delta g_{22} + \dots + \frac{1}{g_{nn}} \delta g_{nn} \right) = \frac{\sqrt{\det g}}{2} (g^{11} \delta g_{11} + g^{22} \delta g_{22} + \dots + g^{nn} \delta g_{nn})$$

Con la matriz métrica (g) expresada en forma diagonal, utilizando el criterio de sumatorio de Einstein, se podría compactar la expresión poniendo:

$$\delta\sqrt{\det g} = \frac{\sqrt{\det g}}{2} g^{\alpha\alpha} \delta g_{\alpha\alpha}$$

En el video se justifica (apelando al carácter tensorial de los sumandos) que, aún en el caso de que la matriz (g) no esté expresada en forma diagonal y tenga elementos del tipo $g^{\alpha\beta}$ (con α igual o distinto de β) la expresión anterior se puede generalizar, para una variedad sólo espacial en la que $\det g > 0$:

$$\delta\sqrt{\det g} = \frac{\sqrt{\det g}}{2} g^{\alpha\beta} \delta g_{\alpha\beta} \quad (II)$$

En una variedad de espacio-tiempo $\det g < 0$, por lo que lo consideramos con un signo menos: $-\det g > 0$.

Además abreviamos la notación del determinante $\det g \equiv g$ y se pone:

$$\delta\sqrt{-g} = \frac{\sqrt{-g}}{2} g^{\alpha\beta} \delta g_{\alpha\beta} = -\frac{\sqrt{-g}}{2} g_{\alpha\beta} \delta g^{\alpha\beta} \quad (III)$$

Para el cambio de signo consideramos: $g^{\alpha\beta} = 1/g_{\alpha\beta} \rightarrow \delta g_{\alpha\beta} = \delta(1/g^{\alpha\beta}) = -\delta g^{\alpha\beta} / (g^{\alpha\beta})^2 = -(g_{\alpha\beta})^2 \delta g^{\alpha\beta} \rightarrow g^{\alpha\beta} \delta g_{\alpha\beta} = -g_{\alpha\beta} \delta g^{\alpha\beta}$