

# Mecánica Cuántica I, 2014

Guía 2; Problemas 4 & 5

G.A. Raggio

**Problema 4:** El ejercicio está fallado; la “señal cuadrada” no tiene asociada ningún momento (no está en el dominio de definición de  $\hat{p}$ ).

Tener en cuenta que la señal cuadrada no está normalizada ya que

$$\int_{\mathbb{R}} |\psi(x)|^2 dx = \int_{-a}^a dx = 2a .$$

El cálculo de la transformada de Fourier es inmediato una vez que uno se pone de acuerdo que es la transformada de Fourier. Siguiendo la convención y notación del teórico

$$\phi(k) := (2\pi)^{-1/2} \int_{\mathbb{R}} e^{-ikx} \psi(x) dx = \sqrt{\frac{2}{\pi}} \begin{cases} \frac{\sin(a(p_o - k))}{p_o - k} , & k \neq p_o \\ a , & k = p_o \end{cases} ;$$

que es una función continua con<sup>1</sup>  $\lim_{k \rightarrow \pm\infty} \phi(k) = 0$ ; además  $\phi$  es invariante ante reflexión en el punto  $k = p_o$  vale decir  $\phi(p_o + d) = \phi(p_o - d)$  para todo real  $d$ ; y es integrable ya que –haciendo la transf. de variables  $y := a(p_o - k)$ – y usando la famosa integral  $\int_0^\infty t^{-1} \sin(t) dt = \pi/2$

$$\int_{\mathbb{R}} \phi(k) dk = \sqrt{\frac{2}{\pi}} \int_{\mathbb{R}} \frac{\sin(y)}{y} dy = \sqrt{\frac{2}{\pi}} 2 \int_0^\infty \frac{\sin(t)}{t} dt = \sqrt{2\pi} .$$

A tener en cuenta: no es necesariamente cierto que la transformada de Fourier de una función de módulo integrable (como  $\psi$ ) sea de módulo integrable. De hecho  $k \rightarrow |\phi(k)|$  no es integrable lo que se puede demostrar viendo que

$$\lim_{R \rightarrow \infty} \int_0^R \frac{|\sin(t)|}{t} dt = \infty ;$$

lo que se hace en el apéndice.

Ahora calculamos el valor esperado de la posición y su dispersión.

$$\langle \hat{x} \rangle = \frac{\langle \psi, \hat{x} \psi \rangle}{\|\psi\|^2} = \frac{1}{2a} \int_{-a}^a x dx = 0 ;$$

y

$$\langle \hat{x}^2 \rangle = \frac{\langle \psi, \hat{x}^2 \psi \rangle}{\|\psi\|^2} = \frac{1}{2a} \int_{-a}^a x^2 dx = a^2/3 ;$$

de modo que

$$\Delta x = a/\sqrt{3} .$$

Pero, la función  $\psi$  no es diferenciable en  $x = \pm a$  y tampoco es absolutamente continua, vale decir no hay función  $g$  de modo que

$$\psi(x) = \psi(c) + \int_c^x g(t) dt$$

---

<sup>1</sup>Una propiedad general de las transformadas de Fourier de funciones de módulo integrable llamado Lema de Riemann-Lebesgue.

para algún  $c$ . De modo que  $\widehat{p}\psi$  no está definida. Esto también se ve en la transformada de Fourier. Ya que

$$(\mathcal{F}\widehat{p}\psi)(k) = \hbar k \phi(k)$$

hay que ver si

$$k \rightarrow k^2 |\phi(k)|^2 = \frac{2}{\pi} \frac{k^2 \sin(a(p_o - k))^2}{(p_o - k)^2}$$

es o no integrable. Y, claramente, no lo es<sup>2</sup>. No tiene sentido entonces el valor esperado de  $\widehat{p}$  dentro del formalismo establecido ya que  $\widehat{p}\psi$  no está definido.

Pero hay gente que insiste. ¿Que pasa si definimos (¿convenimos?) que

$$\langle \widehat{p} \rangle \stackrel{!}{=} \|\psi\|^{-2} \hbar \int_{\mathbb{R}} k |\phi(k)|^2 dk ?$$

Pues nada ya que, como se ve en el apéndice,

$$\lim_{R \rightarrow \infty} \int_0^R \frac{\sin(t)^2}{t} dt = \infty .$$

¡Y no me vengan con distribuciones! Pueden dar vuelta la cosa tantas veces como quieran y siempre estarán multiplicando distribuciones con soportes no disjuntos.

**Problema 5:** El problema no presenta mayores complicaciones usando la famosa fórmula integral:

$$\int_{-\infty}^{\infty} \exp\{-\alpha t^2 + \beta t\} dt = \sqrt{\frac{\pi}{\alpha}} \exp\left\{\frac{\beta^2}{4\alpha}\right\}, \quad \operatorname{Re}(\alpha) > 0; \quad (1)$$

donde ha de tomarse la raíz de  $\alpha$  que tiene parte real positiva. En lo que sigue –un lindo ejercicio del método de los residuos– demuestro esta fórmula que está en todas las tablas de integrales definidas (aunque a veces solo para el caso de  $\alpha$  real y positivo).

Para ello considere el siguiente

**Lema 1:** Si  $\operatorname{Re}(\alpha) > 0$  entonces cualquiera sea el real  $v$  se tiene

$$\int e^{-\alpha x^2} dx = \int e^{-\alpha(x+iv)^2} dx$$

en el sentido que cualquiera de estas integrales existe como integral impropia de Riemann si y sólo si existe la otra y, en tal caso, son iguales.

Demostración: Sea  $\alpha = a + ib$  con  $a > 0$ . La función  $z \mapsto e^{-\alpha z^2}$  es entera y por lo tanto cualesquiera que sean  $R_1, R_2 > 0$  se tiene –cuando  $v > 0$ –

$$\begin{aligned} 0 &= \int_{-R_1}^{R_2} e^{-\alpha x^2} dx + \int_{\{R_2+it: 0 \leq t \leq v\}} e^{-\alpha(R_2+it)^2} i dt + \int_{R_2}^{-R_1} e^{-\alpha(x+iv)^2} dx \\ &\quad + \int_{\{-R_1+it: v \geq t \geq 0\}} e^{-\alpha(-R_1+it)^2} i dt; \end{aligned}$$

La tercera integral es

$$\int_{R_2}^{-R_1} e^{-\alpha(x+iv)^2} dx = - \int_{-R_1}^{R_2} e^{-\alpha(x+iv)^2} dx .$$

---

<sup>2</sup>Vea el apéndice.

Y para las dos integrales sobre segmentos verticales se tiene (usando que la exponencial real es creciente):

$$\begin{aligned}
& \left| \int_{\{-R_1+it: v \geq t \geq 0\}} e^{-\alpha(-R_1+it)^2} i dt \right| \leq \int_0^{|v|} |e^{-\alpha(R_1^2-2iR_1t-t^2)}| dt \\
& = \exp\{-aR_1^2\} \int_0^v e^{at^2-2bR_1t} dt \leq v \exp\{-aR_1^2 + av^2 - 2R_1 \min_{0 \leq t \leq v}(bt)\} \\
& \left| \int_{\{R_2+it: 0 \leq t \leq v\}} e^{-\alpha(R_2+it)^2} i dt \right| \leq \int_0^v |e^{-\alpha(R_2^2+2iR_2t-t^2)}| dt \\
& = \exp\{-aR_2^2\} \int_0^v e^{at^2+2bR_2t} dt \leq v \exp\{-aR_2^2 + a|v|^2 + 2R_2 \max_{0 \leq t \leq v}(bt)\}.
\end{aligned}$$

Entonces

$$\lim_{R_1, R_2 \rightarrow \infty} \int_{\{-R_1+it: v \geq t \geq 0\}} e^{-\alpha(-R_1+it)^2} i dt = \lim_{R_1, R_2 \rightarrow \infty} \int_{\{R_2+it: 0 \leq t \leq v\}} e^{-\alpha(R_2+it)^2} i dt = 0,$$

y por ende

$$\lim_{R_1, R_2 \rightarrow \infty} \int_{-R_1}^{R_2} e^{-\alpha x^2} dx = \lim_{R_1, R_2 \rightarrow \infty} \int_{-R_1}^{R_2} e^{-\alpha(x+iv)^2} dx.$$

El caso  $v < 0$  es análogo.  $\square$

Ahora,

$$\int_{-R_1}^{R_2} e^{-\alpha t^2 + \beta t} dt = e^{\beta^2/4\alpha} \int_{-R_1}^{R_2} \exp\left\{-\alpha \left(t + \frac{\beta\bar{\alpha}}{2|\alpha|^2}\right)^2\right\} dt$$

y con  $u = \operatorname{Re}(\beta\bar{\alpha}/2|\alpha|^2)$  y  $v = \operatorname{Im}(\beta\bar{\alpha}/2|\alpha|^2)$  tenemos

$$\int_{-R_1}^{R_2} e^{-\alpha t^2 + \beta t} dt = e^{\beta^2/4\alpha} \int_{-R_1+u}^{R_2+u} e^{-\alpha(y+iv)^2} dy$$

y por el Lema

$$\lim_{R_1, R_2 \rightarrow \infty} \int_{-R_1}^{R_2} e^{-\alpha t^2 + \beta t} dt = e^{\beta^2/4\alpha} \lim_{R_1, R_2 \rightarrow \infty} \int_{-R_1}^{R_2} e^{-\alpha t^2} dt,$$

lo que reduce el cálculo al caso  $\beta = 0$  puramente cuadrático.

Hay ahora varias variantes para explorar y seguir. Una es considerar el caso  $\alpha$  real y positivo<sup>3</sup> y luego argumentar que la integral deseada es una función analítica de  $\alpha$  en el semiplano  $\{\operatorname{Re}(\alpha) > 0\}$ . Aquí se prefiere un método debido a Kneser<sup>4</sup> usando el Teorema de los residuos.

La figura 1 ilustra el método. Buscamos una función analítica  $f$  salvo en (finitos) polos de modo que al integrar sobre el camino cerrado dado por (el perímetro del) paralelepipedo  $P$  parametrizado por  $R_1, R_2 > 0$  y el complejo  $\zeta = u + iv$  se tenga que en

$$i2\pi \sigma(P) \sum_{\text{polos } z_j \text{ encerrados por } P} \operatorname{Res}(f; z_j) = \int_P f(z) dz$$

<sup>3</sup>que se calcula por ejemplo exhibiendo el cuadrado de nuestra integral como integral sobre  $\mathbb{R}^2$  de integrando  $e^{-\alpha r^2}$  de modo que  $\int_{\mathbb{R}^2} e^{-\alpha r^2} dx dy \propto 2\pi \int_0^\infty (d e^{-\alpha r^2}/dr) dr$ ; etc.

<sup>4</sup>H. Kneser: *Funktionentheorie*. Vandenhoeck & Ruprecht, 1958; R. Remmert: *Theory of Complex Functions*. Springer-Verlag, 1991.

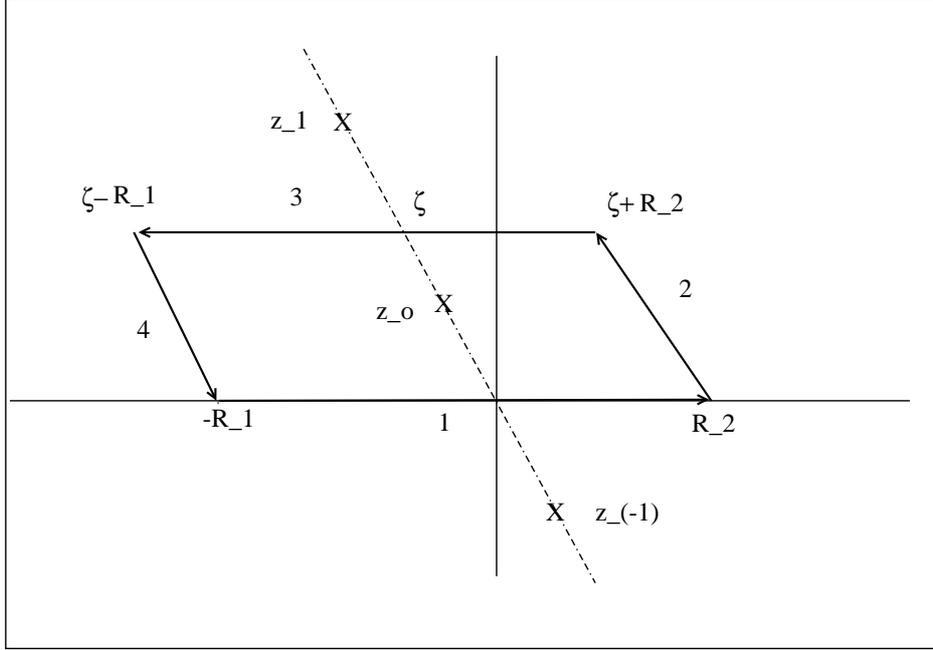


Figura 1: El paralelepípedo  $P$  definido por  $R_1, R_2 > 0$  y  $0 \neq \zeta \in \mathbb{C}$ . Desconsidere la recta punteada en primera lectura.

$$= \int_1 f(z)dz + \int_2 f(z)dz + \int_3 f(z)dz + \int_4 f(z)dz ,$$

con

$$\int_1 f(z)dz = \int_{-R_1}^{R_2} f(x)dx , \quad \int_2 f(z)dz = \zeta \int_0^1 f(R_2 + t\zeta)dt$$

$$\int_3 f(z)dz = \int_{R_2+u}^{-R_1+u} f(x + iv)dx , \quad \int_4 f(z)dz = \zeta \int_1^0 f(-R_1 + t\zeta)dt ;$$

además

$$\lim_{R_1 \rightarrow \infty} \int_4 f(z)dz = \lim_{R_2 \rightarrow \infty} \int_2 f(z)dz = 0 , \quad (2)$$

y, ya que

$$\int_3 f(z)dz = \int_{R_2+u}^{-R_1+u} f(x + iv)dx = \int_{R_2}^{-R_1} f(t + u + iv)dt = - \int_{-R_1}^{R_2} f(x + \zeta)dx ,$$

también

$$\int_1 f(z)dz + \int_3 f(z)dz = \int_{-R_1}^{R_2} [f(x) - f(x + \zeta)]dx \stackrel{!}{=} \int_{-R_1}^{R_2} e^{-\alpha x^2} dx . \quad (3)$$

Aquí,  $\sigma(P)$  tiene en cuenta la orientación de como se recorre el perímetro  $P$ , siendo  $\sigma(P) = 1$  si  $\text{Im}(\zeta) = v > 0$  (el caso de la figura 1) y  $\sigma(P) = -1$  cuando  $v < 0$ .

Obviamente (3) se cumple si

$$f(z) - f(z + \zeta) = e^{-\alpha z^2} . \quad (4)$$

El “Ansatz”

$$f(z) = e^{-\alpha z^2} / g(z)$$

–donde los ceros de  $g$  serán los polos de  $f$ – tiene mucho de bueno pensando en (2). Con esta  $f$  obtenemos de (4) que

$$\frac{1}{g(z)} - \frac{e^{-2\alpha\zeta z - \alpha\zeta^2}}{g(z + \zeta)} = 1 ; \quad (5)$$

si ahora suponemos –siguiendo a Kneser– que  $g$  es periódica de período  $\zeta$ , o sea

$$g(z) = g(z + \zeta) , \quad (6)$$

entonces (5) conduce a

$$g(z) = 1 - e^{-2\alpha\zeta z - \alpha\zeta^2}$$

y la condición de periodicidad (6) indica que

$$e^{-2\alpha\zeta^2} = 1 ;$$

que se cumple si<sup>5</sup>

$$\zeta^2 = -i\pi/\alpha , \quad (7)$$

que tiene dos raíces distintas una de las cuales especificaremos más adelante llamandola por ahora  $\zeta$ . Entonces, la función

$$f(z) = \frac{e^{-\alpha z^2}}{1 + e^{-2\alpha\zeta z}}$$

donde  $\zeta$  cumple con (7), satisface (4) y a fortiori (3). Queda entonces por analizar la validez de (2) así como los ceros del denominador  $g$ . Encaramos lo último primero.

Ya que  $g(z) = 1 + e^{+i2\pi z/\zeta}$  por (7), tendremos  $g(z) = 0$  si y sólo si  $z = z_n := \zeta(n + 1/2)$  para algún  $n \in \mathbb{Z}$ . Como  $g(z) = 1 + e^{-2\alpha\zeta(z-z_n)}e^{-2\alpha\zeta z_n} = 1 - e^{-2\alpha\zeta(z-z_n)}$ , cada uno de estos ceros es simple. Es inmediato verificar –vea la figura 1 nuevamente– que no importa cuales sean los valores positivos de  $R_1$  y  $R_2$  el paralelepípedo en  $\mathbb{C}$  de vértices  $R_2$ ,  $R_2 + \zeta$ ,  $-R_1 + \zeta$ , y  $-R_1$  encierra uno y sólo uno de estos  $z_n$  que es  $z_o = \zeta/2$ . Por lo tanto el paralelepípedo amigo encierra solamente el polo simple  $z_o$  de  $f$ . El residuo correspondiente es –usando (7)–

$$\frac{e^{-\alpha z_o^2}}{2\alpha\zeta} = \frac{e^{i\pi/4}}{2\alpha\zeta} . \quad (8)$$

Para analizar (2) estudiamos la función  $f$  en los segmentos  $\{\pm R + t\zeta : 0 \leq t \leq 1\}$ . Allí tenemos

$$|\exp\{-\alpha(\pm R + t\zeta)^2\}| = \exp\{-\operatorname{Re}(\alpha)[R^2 \pm Rtu + t^2(u^2 - v^2)] - \operatorname{Im}(\alpha)[\mp 2Rtv - 2t^2uv]\} .$$

También  $g(\pm R + t\zeta) = 1 + e^{i2\pi t} e^{\mp 2R\alpha\zeta}$  donde usamos (7) con lo cual

$$|g(\pm R + t\zeta)| \geq |1 - |e^{\mp 2R\alpha\zeta}|| = |1 - e^{\mp 2R\operatorname{Re}(\alpha\zeta)}| .$$

Ahora,

**Lema 2:**  $|1 - e^x| \geq 1 - e^{-|x|}$  para todo real  $x$ <sup>6</sup>.

<sup>5</sup>Recordando que  $\alpha \neq 0$  ya que  $\operatorname{Re}(\alpha) > 0$ .

<sup>6</sup>Esto es falso para  $x$  complejo.

Demostración: Hay igualdad si  $x \leq 0$ . Cuando  $x > 0$ ,  $|1 - e^x| = e^x - 1$  y  $e^x - 1 - (1 - e^{-x}) = 2(\cosh(x) - 1) =: d(x)$  y  $d(0) = 0$  con  $d'(x) = 2 \sinh(x) \geq 0$ .  $\square$

Y de aquí entonces

$$|g(\pm R + t\zeta)| \geq 1 - e^{-2R|Re(\alpha\zeta)|}.$$

Combinando esta información, tenemos

$$|g(\pm R + t\zeta)| \leq \frac{\exp\{-Re(\alpha)[R^2 \pm Rtu + t^2(u^2 - v^2)] - Im(\alpha)[\mp 2Rtv - 2t^2uv]\}}{1 - e^{-2R|Re(\alpha\zeta)|}}$$

siempre y cuando

$$Re(\alpha\zeta) \neq 0; \quad (9)$$

de donde concluimos –cuando  $Re(\alpha) > 0$ – que (2) se satisface.

Tenemos todo listo. Falta discutir la raíz de (7) que tomamos, verificar (9) y determinar el  $\sigma(P)$  que corresponda.

Si  $\gamma$  denota el argumento principal de  $\alpha$ , tenemos  $-\pi/2 < \gamma < \pi/2$ , y

$$\zeta_{\pm} = \pm \sqrt{\frac{\pi}{|\alpha|}} \exp\{-i(\pi + 2\gamma)/4\}.$$

Luego

$$Re(\alpha\zeta_{\pm}) = \pm \sqrt{\pi|\alpha|/2} \cos(\gamma/2).$$

Como  $-\pi/4 < \gamma/2 < \pi/4$ ,  $\cos(\gamma/2) > 0$  con lo cual se satisface (9) y por ello (2). Además,  $-(\pi + 2\gamma)/4 \in (0, -\pi/2)$  con lo cual  $\zeta_+$  está en el cuadrante  $\{Re(z) > 0, Im(z) < 0\}$  y  $\sigma(P) = -1$  mientras que  $\zeta_-$  está en el cuadrante  $\{Re(z) < 0, Im(z) > 0\}$  (la situación de la figura 1) y en ese caso  $\sigma(P) = 1$ . Tomando cualquiera de estas dos raíces y teniendo en cuenta el signo correspondiente, obtenemos con (8)

$$\int_{\mathbb{R}} e^{-\alpha x^2} dx = (\mp) i 2\pi \frac{e^{i\pi/4}}{2\alpha\zeta_{\pm}} = -i \sqrt{\frac{\pi}{|\alpha|}} e^{i\pi/2} e^{-i\gamma/2} = \sqrt{\frac{\pi}{|\alpha|}} e^{-i\gamma/2} = \sqrt{\frac{\pi}{\alpha}}$$

donde ha de tomarse la raíz cuadrada de  $\alpha$  cuya parte real es positiva. La demostración está completa.

**Apéndice:**  $\lim_{R \rightarrow \infty} \int_0^R \frac{|\sin(t)|}{t} dt = \lim_{R \rightarrow \infty} \int_0^R \frac{|\sin(t)|^2}{t} dt = \infty$ .

Ya que  $|\sin(t)| \leq 1$  para todo  $t$ , tenemos  $|\sin(t)|/t \geq \sin(t)^2/t$  para todo  $t > 0$ . Basta entonces verificar que la segunda integral es divergente. Para ello supongamos que  $R > 2\pi$ , entonces

$$\int_0^R \frac{\sin(t)^2}{t} dt > \int_{\pi}^R \frac{\sin(t)^2}{t} dt > \sum_{n=1}^{[R/\pi]-1} \int_{n\pi}^{(n+1)\pi} \frac{\sin(t)^2}{t} dt, \quad (10)$$

donde  $[X]$  denota el mayor natural menor o igual al real  $X$ .

**Lema 3:** Para cada uno de los intervalos  $[n\pi, (n+1)\pi]$  con  $n \geq 1$  tenemos

$$\int_{n\pi}^{(n+1)\pi} \frac{\sin(t)^2}{t} dt > \frac{1}{2} \ln \left( 1 + \frac{2}{4n+1} \right).$$

Demostración: Siendo el integrando no-negativo, tenemos

$$\int_{n\pi}^{(n+1)\pi} \frac{\sin(t)^2}{t} dt > \int_{n\pi+\pi/4}^{n\pi+3\pi/4} \frac{\sin(t)^2}{t} dt.$$

Pero  $|\sin(n\pi + \pi/4)| = |\sin(n\pi + 3\pi/4)| = 1/\sqrt{2}$  y la función  $t \mapsto \xi(t) := \sin(t)^2$  es cóncava en el intervalo  $[n\pi + \pi/4, n\pi + 3\pi/4]$  ya que su segunda derivada allí es  $\xi'(t) = 2 \cos(2t)$  y esta función toma valores no-positivos en ese intervalo<sup>7</sup>. Además  $\xi$  es simétrica con respecto al punto medio de este intervalo donde se alcanza su máximo. Por lo tanto tenemos  $\xi(t) = \sin(t)^2 \geq 1/2$  en  $[n\pi + \pi/4, n\pi + 3\pi/4]$ . Entonces

$$\int_{n\pi+\pi/4}^{(n\pi+3\pi/4)} \frac{\sin(t)^2}{t} dt > \frac{1}{2} \int_{n\pi+\pi/4}^{(n\pi+3\pi/4)} \frac{1}{t} dt = \frac{1}{2} \ln \left( 1 + \frac{2}{4n+1} \right). \quad \square$$

**Lema 4:**  $\ln(1+x) \geq x/2$  para  $0 \leq x < 1$ .

Demostración: Sea  $\sigma(x) = \ln(1+x) - x/2$ .  $\sigma(0) = 0$  y  $\sigma'(x) = (1+x)^{-1} - 1/2 = (1-x)/(2(1+x)) > 0$  en el intervalo en cuestión.  $\square$ .

Retornando a (10), y usando los dos lemas 3 y 4 tenemos:

$$\int_0^R \frac{\sin(t)^2}{t} dt > \sum_{n=1}^{[R/\pi]-1} \frac{1}{8n+2};$$

pero  $1/(8n+2) \geq 1/(10n)$  para  $n \geq 1$  y entonces, siempre para  $R > 2\pi$ ,

$$\int_0^R \frac{\sin(t)^2}{t} dt > \frac{1}{10} \sum_{n=1}^{[R/\pi]-1} \frac{1}{n}.$$

Recordando que la serie armónica es divergente, obtenemos el resultado.

<sup>7</sup>Si  $n\pi + \pi/4 \leq t \leq n\pi + 3\pi/4$  entonces  $t = n\pi + \pi/4 + s$  con  $0 \leq s \leq \pi/2$  y  $\cos(2t) = \cos(\pi/2 + 2s) = -\sin(2s)$  y  $2s \in [0, \pi]$ .