## UNIVERSIDAD DE LAS AMÉRICAS PUEBLA

#### ESCUELA DE CIENCIAS

DEPARTAMENTO DE ACTUARÍA, FÍSICA Y MATEMÁTICAS



## ANÁLISIS DE DETECCIONES SPIRE/Herschel HACIA PKS 1138-262 Y SUS POSIBLES PERTENENCIAS AL PROTOCÚMULO

TESIS QUE, PARA COMPLETAR LOS REQUISITOS DEL PROGRAMA DE HONORES PRESENTA LA ESTUDIANTE

ANA CECILIA LUIS RAMÍREZ

166208

**DIRECTOR** 

MILAGROS ZEBALLOS REBAZA

# Tesis que, para completar los requisitos del Programa de Honores presenta la estudiante Ana Cecilia Luis Ramírez, 166208

	DIRECTOR DE TESIS	
_		
	Milagros Zeballos Rebaza	
	PRESIDENTE DE TESIS	
_		
	Marco Antonio Pérez de la Rosa	
	SECRETARIO DE TESIS	
_		
	Alfredo Montaña Barbano	

## Índice

1.	Intr	oducció	n	5							
	1.1.	Galaxia	as submilimétricas	5							
	1.2.	Predecesoras de las galaxias elípticas masivas									
	1.3.	. Corrimiento al rojo									
	1.4.	Cúmul	os y protocúmulos de galaxias	11							
		1.4.1.	Campo observado	13							
	1.5.	Instrun	nentos	15							
		1.5.1.	Herschel Space Observatory	15							
		1.5.2.	SPIRE	17							
2.	Met	odología	1	19							
	2.1.	Mapas		19							
		2.1.1.	Creación de los mapas	19							
		2.1.2.	Estimación del ruido de los mapas	21							
		2.1.3.	Procesamiento de los mapas con HIPE	21							
		2.1.4.	Suavizado Gaussiano	22							
	2.2.	Catálog	gos Individuales	24							
		2.2.1.	Sussextractor	25							
		2.2.2.	Catálogos de contrapartes	26							
		2.2.3.	Deblending de fuentes	29							
	2.3.	Obtenc	ión de los corrimientos al rojo	33							
		2.3.1.	Ajuste de SED	33							
3.	Resu	ıltados y	y Discusión	37							
		3.0.1.	Distribución de $N$	37							
	3.1.	Galaxias pertenecientes a los protocúmulos									
	3.2.	Comparación con la literatura									
	3.3.	Catálog	gos finales	41							
4.	Con	clusione	es y Trabajo a Futuro	43							

5. Apéndice	45
Referencias	50

#### Resumen

En esta tesis analizamos detecciones realizadas por el Receptor de Imágenes Espectrales y Fotométricas (SPIRE, por sus siglas en inglés) abordo del Observatorio Espacial Herschel en tres bandas (250  $\mu$ m, 350  $\mu$ m y 500  $\mu$ m) hacia la radiogalaxia masiva y ultraluminosa PKS 1138–262 (z=2.156). Obtenemos la distribución espacial de las galaxias en sus alrededores para determinar, ahora con estas observaciones en el lejano infrarrojo, si es una región protocumular como ha sido señalada anteriormente (Kurk et al., 2000), ya que es ampliamente aceptado que este tipo de galaxias a menudo están ubicadas en regiones sobredensas del Universo. Las observaciones de estas estructuras en un rango amplio de longitudes de onda pueden mapear tanto las poblaciones de galaxias en formación como las evolucionadas, facilitando los estudios de la acumulación de galaxias durante una época crucial de la evolución cumular. Para realizar lo anterior, obtenemos catálogos individuales de fuentes para cada banda de SPIRE y, posteriormente, encontramos las posibles contrapartes para cada fuente a 250  $\mu$ m en las otras dos bandas, realizando un proceso de deblending en los casos en los que hay más de una fuente en un área pequeña. Finalmente, para determinar las posibles candidatas a formar parte del protocúmulo, realizamos un análisis de color comparando las densidades de flujo observadas con SPIRE a las de un modelo de SED de una galaxia submilimétrica polvorosa corrida hacia el corrimiento al rojo de PKS 1138-262 en búsqueda de encontrar las mismas coincidencias que Rigby et al. (2014). Estudiar estas posibles regiones protocumulares nos ayudará a comprender mejor la evolución de las galaxias elípticas masivas que predominan en los cúmulos de galaxias locales.

Palabras clave: Cúmulos de galaxias, galaxias submilimétricas, corrimiento al rojo.

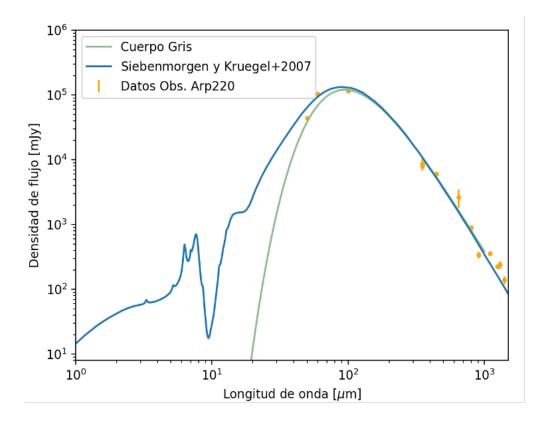


Figura 1: La línea verde representa la Densidad Espectral de Energía (SED) prototípica de una galaxia submilimétrica generada a partir de un cuerpo negro modificado a  $T=40\mathrm{K}$ , la línea azul representa un modelo de SED de la galaxia infrarroja ultraluminosa (ULIRG) Arp220 (Siebenmorgen y Krügel, 2007) y los puntos naranjas corresponden a datos observacionales de Arp 220.

## 1. Introducción

## 1.1. Galaxias submilimétricas

Las galaxias submilimétricas (SMG, por sus siglas en inglés) son una población de galaxias altamente luminosas a altos corrimientos al rojo (Sección 1.3), las cuales estan dominadas por la emisión del polvo y representan una población clave de galaxias formadoras de estrellas durante las épocas de ensamblaje de galaxias y formación estelar máxima (Brisbin et al., 2017). Son llamadas así porque se descubren en longitudes de onda submilimétricas, entre 200  $\mu$ m y 1 mm,

debido a que su pico de emisión que en reposo se halla a  $\sim 100~\mu m$  se desplaza a  $\lambda > 200~\mu m$  por la expansión del Universo. La Figura 1 muestra un modelo de cuerpo negro modificado a  $T=40 {\rm K}$  que representa muy bien la emisión de polvo frío de una SMG. Este modelo está descrito por la Ecuación 1

$$S(\lambda) = N \frac{\left(1 - e^{(\lambda_0/\lambda)^{\beta}}\right) \left(\frac{c}{\lambda}\right)^3}{e^{hc/\lambda kT} - 1} \tag{1}$$

donde  $S(\lambda)$  representa la densidad de flujo de la galaxia,  $\lambda_0$  es la longitud de onda a la que la profundidad óptica es 1,  $\beta$  es el índice espectral de emisividad del polvo, T es la temperatura del polvo y N es la constante de normalización que nos permite adaptar nuestro modelo a diferentes luminosidades (Casey, Narayanan, y Cooray, 2014).

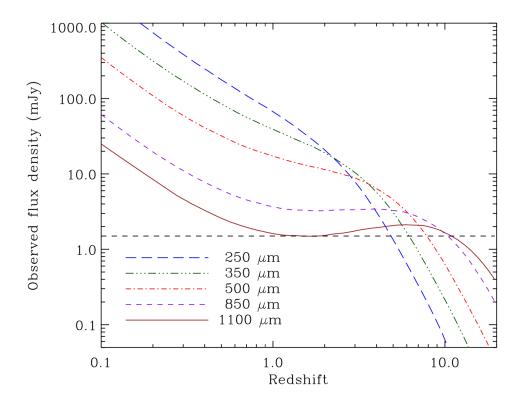
Las altas luminosidades infrarrojas de las SMGs ( $\gtrsim 10^{12}~L_{\odot}$ ) se asocian con altas tasas de formación estelar (aproximadamente cientos a miles de  $M_{\odot}~yr^{-1}$ ), grandes reservorios de gas y grandes masas dinámicas y estelares.

Debido a la corrección K negativa en la parte de Rayleigh-Jeans de la distribución espectral de energía del polvo (SED), la densidad de flujo (sub)milimétrica de estas galaxias permanece casi constante para desplazamientos al rojo de 1 < z < 10 (ver Figura 2) para una luminosidad infrarroja (IR) fija (Brisbin et al., 2017).

Las observaciones infrarrojas y submilimétricas (submm) de las SMGs revelan que, aunque son similares en luminosidad a las ULIRG, las ULIRG locales constituyen una fracción muy pequeña de la formación estelar total en el universo local y a menudo tienen núcleos de formación estelar intensos y compactos, mientras que las SMGs aparentemente componen un porcentaje significativo de la densidad de tasa de formación estelar en el Universo temprano, y a menudo pueden albergar una formación estelar más extendida (Brisbin et al., 2017).

## 1.2. Predecesoras de las galaxias elípticas masivas

Las galaxias elípticas son los sistemas estelares más masivos del Universo local y parecen definir una clase homogénea de objetos con poblaciones estela-



**Figura 2:** Gráfica de corrección K negativa multicolor (densidad de flujo observada vs z) utilizando el modelo de SED de Siebenmorgen y Krügel (2007) para la ULIRG Arp220 con una luminosidad de  $10^{12.1} L_{\odot}$  (Zeballos, 2013).

res uniformemente viejas y rojas, cantidades insignificantes de gas y muy poca formación estelar (De Lucia, Springel, White, Croton, y Kauffmann, 2006).

Muchos estudios han encontrado, basándose principalmente en la morfología, colores, tamaños y características espectroscópicas, una gran cantidad de similitudes entre las SMG y las galaxias elípticas masivas encontradas en los cúmulos locales, apoyando la idea de que las SMG podrían ser sus predecesoras. Sus grandes luminosidades y tasas de formación estelar implican que son sistemas masivos que podrían acumular muy rápidamente la gran población estelar que se encuentra en las elípticas masivas. Los estudios fotométricos y espectroscópicos de SMG con contrapartes en radio u ópticas/infrarrojo-medio (MIR) sugieren que su abundancia alcanza su punto máximo en  $z\sim 2.5$ , como observamos en

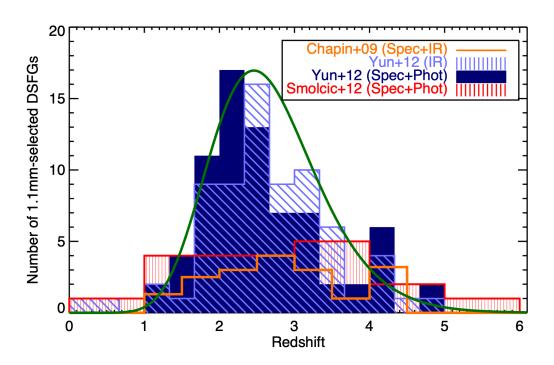


Figura 3: La distribución del corrimiento al rojo de algunas galaxias polvorientas formadoras de estrellas (del inglés Dusty Star-forming Galaxies, o DSFGs) a 1.1 mm tomadas de la literatura, todas detectadas con el instrumento AzTEC. El histograma naranja representa desplazamientos al rojo (espectroscópicos y fotométricos milimétricos) de fuentes AzTEC en GOODS-N (Chapin et al., 2009) y el rojo proviene de fuentes AzTEC en COSMOS (Smolčić et al., 2012). El histograma sólido de color azul oscuro representa desplazamientos al rojo espectroscópicos y fotométricos obtenidos en el rango óptico para fuentes AzTEC en GOODS-S (Yun et al., 2012), que sugieren que la distribución es de naturaleza logarítmicanormal con un valor mediano z=2.6 (línea verde continua). La distribución de los z fotométricos infrarrojos para la misma muestra de GOODS-S se ilustra en azul claro para demostrar su coherencia general con la muestra óptica espectroscópica/fotométrica (Casey et al., 2014).

la Figura 3. Lo anterior es consistente con las poblaciones estelares viejas observadas en las galaxias elípticas locales ya que son indicadoras de elípticas evolucionadas pasivamente formadas a un alto corrimiento al rojo (Kurk, Pentericci, Röttgering, y Miley, 2004). Además, aunque se han encontrado galaxias elípticas

hasta en  $z\approx 3$  y esto indicaría que sus predecesoras se encuentran a corrimientos mucho más altos que  $z\sim 2.5$ , la distribución mostrada en la Figura 3 muestra una cola hacia corrimientos al rojo muy altos, lo cual sigue siendo consistente con la teoría.

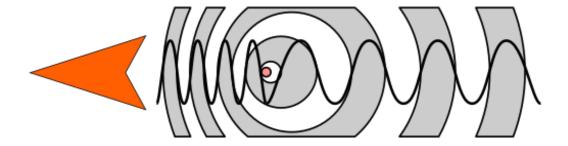
Adicionalmente, existen estudios que han encontrado sobredensidades de SMGs en regiones protocumulares (Oteo et al., 2018; Zeballos, 2013), evidencia que apoya la tesis de que estas galaxias evolucionan en elípticas masivas, ya que se espera que estas regiones evolucionen en cúmulos de galaxias, lugares predominantes de elípticas masivas.

Todos estos resultados llevan a la idea de que las SMG son una población joven y masiva oscurecida por el polvo que podría evolucionar y convertirse en elípticas masivas a z=0.

## 1.3. Corrimiento al rojo

El efecto Doppler, observado por primera vez por Christian Andreas Doppler en 1842, describe la forma en la que la frecuencia aparente de una onda cambia para un receptor cuando el emisor se mueve. La causa del efecto Doppler es que, si la fuente se mueve hacia el observador, cada onda sucesiva se emite desde una posición más cercana al observador que la onda anterior. Entonces, cada onda tarda un poco menos en llegar al observador que la previa y el tiempo entre la llegada de cada onda al observador se reduce, provocando un aumento de la frecuencia. Algo análogo pasa cuando la fuente se aleja del observador, donde cada onda se emite un poco más lejos que la anterior y por tanto, la frecuencia en la que llegan al observador se reduce (ver Figura 4).

La luz se comporta como una onda, por lo que la luz proveniente de un objeto luminoso sufre un cambio similar al efecto Doppler si la fuente se mueve en relación con nosotros. Dado que parece que la mayoría de las otras galaxias se están alejando de nosotros debido a la expansión del Universo, la luz de estas galaxias se desplaza a longitudes de onda más largas (y esto significa más rojas); en otras palabras, se "corre hacia el rojo" (ver Figura 5).



**Figura 4:** Representación del cambio en longitud de onda causado por el movimiento de la fuente (Wikipedia, 2023).

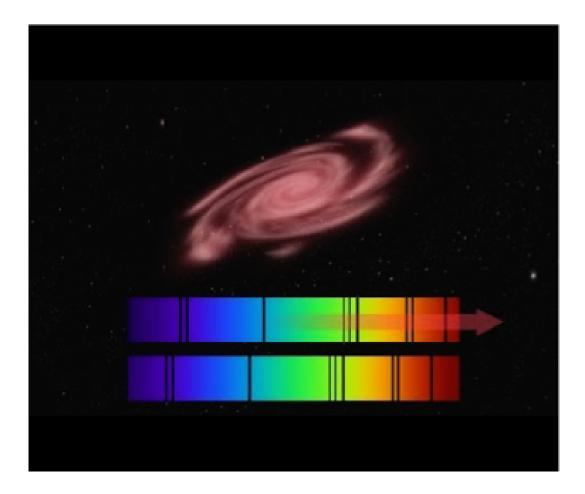
Definimos z en la Ecuación 2 como el cambio observado en la longitud de onda de alguna línea de emisión o absorción de un objeto cósmico dividido entre la longitud de onda original de la línea.

$$z = \frac{\Delta \lambda}{\lambda_{emitida}} = \frac{\lambda_{observada} - \lambda_{emitida}}{\lambda_{emitida}}$$
 (2)

Los corrimientos al rojo se usan para determinar la distancia a los objetos más tempranos de nuestro Universo y, por lo tanto, sirven para medir cómo este se expande. Existen 2 técnicas para medir el corrimiento al rojo de galaxias: espectroscópicas y fotométricas.

Para medir corrimientos al rojo espectroscópicos la luz se hace pasar a través de un prisma o una rejilla de difracción con el objeto de detectar la intensidad de la luz como función de la longitud de onda. De esta manera se pueden observar líneas de emisión y absorción de distintos elementos conocidos que pueden encontrarse en la galaxia (véase Figura 5). Esta es una técnica para determinar corrimientos al rojo precisos pero que requiere mucho tiempo observacional y se vuelve ineficiente para estudios de muestras grandes de galaxias.

Para medir corrimientos al rojo fotométricos se utiliza la luz observada a través de diferentes filtros o bandas en búsqueda de características particulares del espectro de la galaxia como el salto de Balmer a 4000 angstroms o el pico de emisión de polvo de una SMG. Esta técnica es menos costosa pues no son

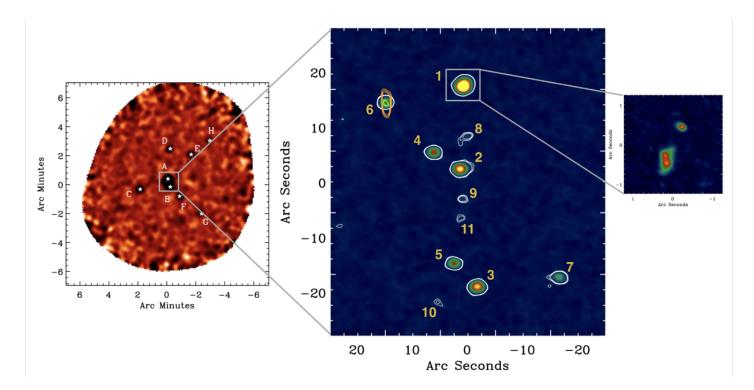


**Figura 5:** Una representación gráfica de una galaxia a un alto corrimiento al rojo cuyas líneas de absorción se ven desplazadas hacia longitudes de onda más rojas por la expansión del Universo. Illustración: Magipics para CAASTRO.

necesarias observaciones individuales de las galaxias, pero el resultado es solo una estimación del corrimiento al rojo que debe ser corroborado eventualmente de manera espectroscópica. En la sección 2.3.1 se explica esta técnica aplicada a SMGs con más detalle.

## 1.4. Cúmulos y protocúmulos de galaxias

Los cúmulos de galaxias son las estructuras gravitacionalmente ligadas más grandes del Universo, con masas que oscilan entre  $10^{14}$  -  $10^{16}~M_{\odot}$  y contienen entre cientos y miles de galaxias. De acuerdo a las teorías de agrupamiento



**Figura 6:** El DRC desde escalas grandes a pequeñas: el panel izquierdo muestra un mapa de LABOCA a 870  $\mu$ m. Las ocho DSFGs sugieren un campo sobredenso, porque esperaríamos 2 veces menos fuentes (Lewis et al. 2017). El panel del medio muestra el mapa continuo ultraprofundo de ALMA a 2 mm del DRC, los contornos verde y naranja (a partir de  $5\sigma$ ) representan la emisión de radiocontinuo observada por Jansky VLA y ATCA. El panel derecho muestra un mapa continuo de ALMA de alta resolución a 870  $\mu$ m de la DSFG más brillante del DRC (Oteo et al., 2018).

jerárquico, surgen del colapso gravitacional de la materia y representan pozos de potencial extremo desarrollados a partir de las condiciones iniciales en el campo de densidad del Universo. Las galaxias más masivas y los cúmulos más ricos surgen de regiones con las sobredensidades más prominentes. Además, aunque los cúmulos de galaxias se han estudiado extensamente hasta  $z\sim1.3$ , la época de formación de los cúmulos sigue siendo una cuestión abierta debido a la dificultad para identificar a sus progenitores en el Universo temprano (Venemans et al., 2004). La identificación de protocúmulos se dificulta debido a la pequeña diferencia de densidad entre el cúmulo en formación y sus alrededores. Además,

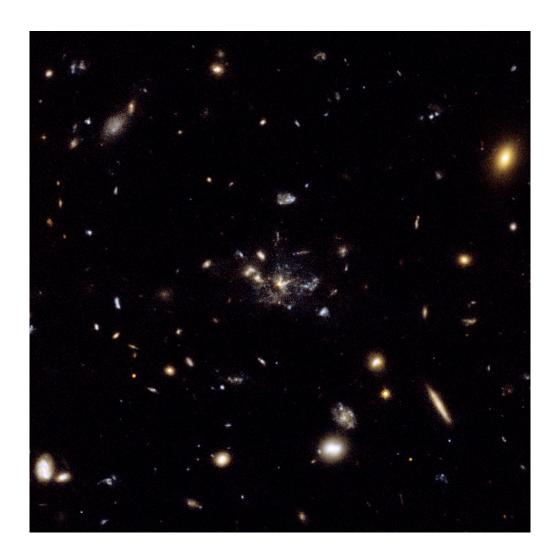
las técnicas clásicas de detección de cúmulos, como la búsqueda de emisiones extendidas de rayos X (Rosati, Della Ceca, Norman, y Giacconi, 1998), suelen fallar en z>2.5 (Pierre et al., 2004). En la Figura 6 se puede observar el núcleo de un protocúmulo extremo de galaxias a  $z_{espec}=4.002$  llamado Distant Red Core (DRC, R.A. = 00:42:23.8, dec. = 33:43:34.8) (Oteo et al., 2018).

El estudio de galaxias en cúmulos cercanos y distantes impone fuertes limitaciones a los modelos de su evolución y formación, es decir, son potentes laboratorios para rastrear la aparición de estructuras a gran escala del Universo (Jimenez y Verde, 2009). Ha sido demostrado que las poblaciones de galaxias en los cúmulos a bajo corrimiento al rojo son distintas a aquellas de cúmulos a altos z y que las limitaciones observacionales más fuertes impuestas a estos modelos provienen de los datos de corrimiento al rojo más alto; por tanto, para el estudio de la evolución de los cúmulos como de las galaxias es deseable obtener una buena muestra de protocúmulos a altos corrimientos al rojo (Kurk et al., 2004).

## 1.4.1. Campo observado

La radio-galaxia PKS1138-262 (z=2.156, ver Figura 7), también conocida como galaxia de telaraña, es probablemente la galaxia más brillosa en un cúmulo que se encuentra en un estado inicial de evolución, es decir, un protocúmulo. Las características que posee y que nos sirven como indicador para determinar lo anterior son: su morfología grumosa, lo que concuerda con las predicciones de un modelo de fusión masiva; su morfología radial extremadamente distorsionada y la rotación radial medida más grande de una muestra de 70 HzRGs, lo que nos indica que PKS1138-262 está rodeada de un medio magnetizado caliente, grumoso y denso (Kurk, Röttgering, Pentericci, y Miley, 2000).

Además, se ha demostrado que está rodeado de sobredensidades de emisores Ly $\alpha$  (Pentericci et al. 2000), emisores H $\alpha$ , objetos extremadamente rojos, EROs, por sus siglas en inglés (Kurk et al., 2004), emisores de rayos X y galaxias submilimétricas (Zeballos, 2018).



**Figura 7:** Imagen compuesta de PKS1138-26 tomada por el Telescopio Espacial *Hubble* usando varias observaciones realizadas con la cámara avanzada para sondeos (en inglés, Advanced Camera for Surveys, ACS) a diferentes exposiciones y con varios filtros. Créditos: NASA, ESA, G. Miley y R. Overzier (Observatorio Leiden), y el equipo ACS Science Team.

Nombre	R.A.	Dec.	Z
PKS1138-262	11:40:48.35	-26:29:08.6	2.156

Figura 8: Información general de PKS1138-262.

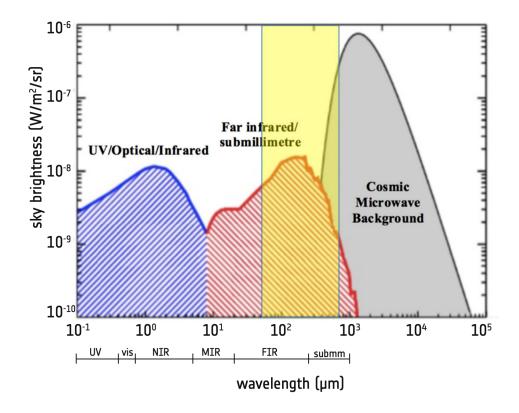


Figura 9: Telescopio Espacial Herschel. Créditos de la imagen: ESA.

## 1.5. Instrumentos

#### 1.5.1. *Herschel* Space Observatory

El Observatorio Espacial Herschel (ver Figura 9), mejor conocido como Herschel, fue lanzado al espacio el 14 de mayo de 2009 y se dedicó a realizar astronomía en el infrarrojo lejano (FIR). Herschel fue el telescopio espacial más grande de su tipo; su espejo de 3.5 m de diámetro recogió radiación infrarroja de onda larga de algunos de los objetos más fríos y distantes del Universo. Herschel fue el único observatorio espacial que cubrió el rango espectral desde el infrarrojo lejano hasta las longitudes de onda submilimétricas. Herschel contaba con tres instrumentos (PACS, SPIRE y HIFI) que realizaban una combinación de espectrometría, espectrometría de imágenes y fotometría de imágenes que cubrían un rango de longitudes de onda de 60 a 670  $\mu$ m. PACS (Photodetector Array Camera and Spectrometer) era una cámara y un espectrómetro de imágenes de resolución baja a media que funcionaba entre longitudes de onda de 55–210  $\mu$ m, en la re-



**Figura 10:** El fondo cósmico desde la parte ultravioleta/óptica hasta la parte del espectro de microondas, el bien conocido Fondo Cósmico de Microondas (CMB). Crédito: *Herschel* Science and Legacy Brochure, 2019.

gión del infrarrojo lejano. SPIRE (Spectral and Photometric Imaging REceiver) era una cámara y un espectrómetro de imágenes de resolución baja a media que funcionaba entre las longitudes de onda de 194– $671~\mu m$ , a menudo denominada región submilimétrica. HIFI (Heterodyne Instrument for the Far Infrared) era un espectrómetro de un solo píxel de muy alta resolución. Funcionó entre las longitudes de onda de 157– $210~\mu m$  y 236– $615~\mu m$ .

Uno de los principales objetivos de *Herschel* fue observar la formación estelar obscurecida por polvo en el Universo temprano. Las estrellas recién formadas están lo suficientemente calientes como para emitir en bandas ultra violetas (UV)/ópticas y a menudo están escondidas detrás de grandes nubes de polvo que absorben la luz UV/visible y la reemiten en longitudes de onda en el lejano infrarrojo (FIR). Dicha emisión se desplaza hacia el rango submilimétrico debido a la expansión del Universo. En la Figura 10 podemos notar que la emisión proveniente de estas regiones oscurecidas por polvo es equiparable con la emisión UV/óptica/infrarrojo cercano (NIR). Además del CMB, hay dos picos, uno en el Fondo Cósmico Óptico (COB, por sus siglas en inglés) alrededor de 1  $\mu$ m, y otro en el Fondo Cósmico Infrarrojo (CIB, por sus siglas en inglés) alrededor de 160  $\mu$ m. El COB y el CIB están formados por la emisión integrada emitida desde el final de las 'eras oscuras' en el Universo temprano. Herschel fue diseñado para observar el Universo en longitudes de onda alrededor del pico del CIB y los instrumentos de Herschel aprovecharon tres técnicas de detección diferentes para proporcionar a los astrónomos la información más completa posible de este pico en el FIR. Particularmente, hizo un considerable progreso en la observación de galaxias submilimétricas ya que realizó observaciones efectivas en las varias bandas FIR que sondean el pico de la SED en el lejano infrarrojo de estas galaxias cuando se ubican en z = 1 - 3. Antes de *Herschel*, se conocían entre unos pocos cientos y un par de miles de galaxias submilimétricas; En 16 horas de la fase inicial de demostración científica, mapeando un campo de 4x4 grados, Herschel detectó alrededor de 7.000 galaxias de este tipo, y ahora se han catalogado cientos de miles.

Asimismo, el campo de visión normal de la mayoría de los instrumentos ópticos o infrarrojos usados antes del lanzamiento de *Herschel* es comparable, o incluso más pequeño, que el tamaño angular previsto de las estructuras protocumulares (~20 minutos de arco), lo que ha dificultado su estudio. Esta situación mejoró con *Herschel* gracias a su combinación de gran sensibilidad y rápida velocidad de mapeo (Rigby et al., 2014). A continuación hablaremos del instrumento SPIRE, con el cual trabajamos durante este proyecto.

#### 1.5.2. **SPIRE**

El fotómetro SPIRE realizó observaciones fotométricas simultáneas en tres bandas; 250, 350 y 500  $\mu$ m, utilizando tres diferentes modos de observación:

Arreglo	PSW	PMW	PLW
Banda ( $\mu$ m)	$250~\mu\mathrm{m}$	350 $\mu \mathrm{m}$	500 $\mu \mathrm{m}$
Campo de visión		4' × 8'	
FWHM	17.9"	24.2"	35.4"

**Cuadro 1:** Características generales del fotómetro de SPIRE, las siglas PSW, PMW y PLW vienen del inglés y significan Photometry Small Wavelength, Photometry Medium Wavelength y Photometry Long Wavelength, respectivamente (Valtchanov, 2017).

- Mapas de áreas grandes (*Large Map*): este modo es para cubrir grandes áreas de cielo o fuentes extendidas de más de 5 minutos de arco de diámetro.
   El mapa se elabora escaneando el cielo con el telescopio.
- Mapas de áreas pequeñas (*Small Map*): Esto es para fuentes o áreas con diámetros menores a 5 minutos de arco. El mapa se elabora mediante dos breves exploraciones cruzadas con el telescopio.
- Fotometría de fuente puntual: este modo es para observaciones fotométricas de fuentes puntuales aisladas y nunca se utilizó para observaciones científicas.

Los tres arreglos contienen 139 (250  $\mu$ m), 88 (350  $\mu$ m) y 43 (500  $\mu$ m) detectores, cada uno con su propio cono de concentración individual.

El valor del FWHM (del inglés Full Width at Half Maximum) mostrado en la Tabla 1 corresponde a la anchura a media altura de la curva de Gauss obtenida para la densidad de flujo de una fuente puntual detectada. En pocas palabras, el valor FWHM es una medida del ancho de la imagen de una fuente en el detector. Cuando la luz de una fuente ingresa al telescopio y se enfoca, crea una función de dispersión de punto (PSF) que se distribuye en varios píxeles. Los valores de FWHM más pequeños indican un pico de la función más estrecho y mejor definido y corresponden a una mejor calidad de imagen y una mayor resolución. Tomando lo anterior en cuenta, observamos que la banda con mejor resolución de SPIRE, o sea con el menor FWHM, es a 250  $\mu$ m. Nótese que a lo largo de la trayectoria de *Herschel* se fueron ajustando ligeramente los valores del FWHM,

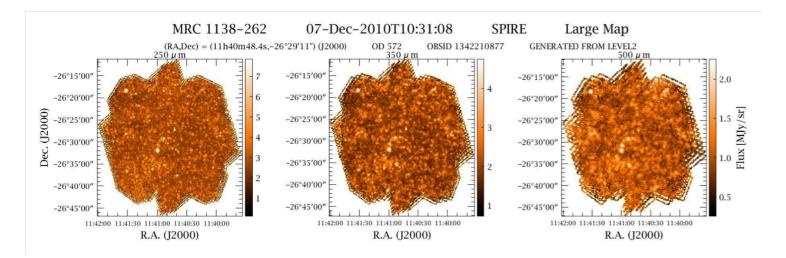


Figura 11: Mapas obtenidos por SPIRE de PKS1138-262 a 250, 350 y 500  $\mu$ m.

por lo que pueden encontrarse variaciones de los mismos a través de la literatura.

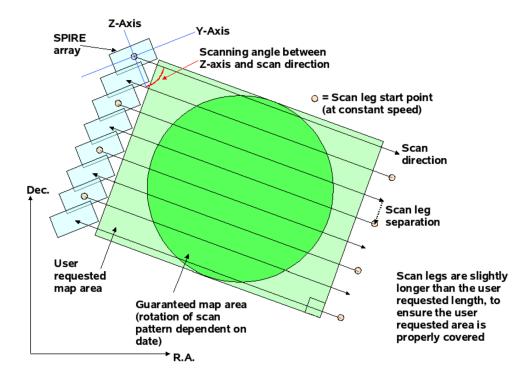
## 2. Metodología

## 2.1. Mapas

Los datos producidos por todas las observaciones de *Herschel* están disponibles en el Archivo Científico de *Herschel* (HSA) que se encuentra en los servidores del Centro Europeo de Astronomía Espacial de la ESA. De ahí obtuvimos los mapas centrados en PKS1138-262, realizados durante un programa de tiempo garantizado de *Herschel* (IP: B. Altieri) con el método *Large Map*, explicado más adelante. La Figura 11 muestra cómo se ven los mapas obtenidos con el modo de mapa grande de SPIRE en las 3 distintas bandas.

## 2.1.1. Creación de los mapas

La construcción de un mapa se logra escaneando el cielo con el telescopio a una velocidad de escaneo determinada (Nominal a 30"/s o Rápida a 60"/s) a lo largo de líneas, como se muestra en la Figura 12. Como los arreglos SPIRE no están completamente llenos, los escaneos del telescopio se llevan a cabo en



**Figura 12:** Mapa grande creado con escaneo telescópico, que muestra el ángulo de escaneo, las líneas de escaneo y el área del mapa garantizada (Valtchanov, 2017).

un ángulo de  $\pm$  42.4 grados con respecto al eje Z de los conjuntos y las líneas de escaneo están separadas por 348" para proporcionar superposición y buena cobertura para mapas completamente muestreados en las tres bandas.

El escaneo reticular (o escaneo cruzado) se logra escaneando a + 42.4 grados (ángulo de escaneo A) y luego a - 42.4 grados (ángulo de escaneo B), como en la Figura 13. Esto garantiza una mejor cobertura de la región cartografiada y es el modo predeterminado de escaneo para la modalidad *Large Map* (Valtchanov, 2017).

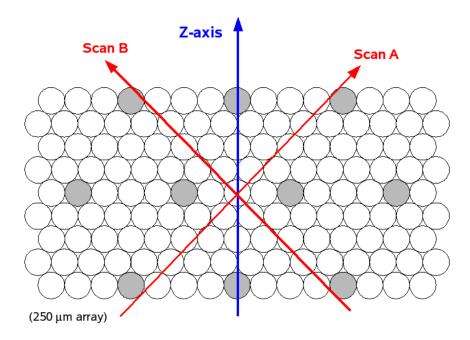


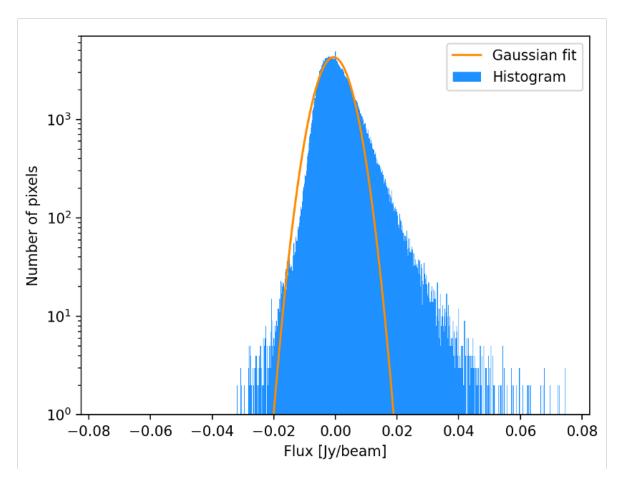
Figura 13: Ángulos de escaneo de la modalidad *Large Map* (Valtchanov, 2017).

## 2.1.2. Estimación del ruido de los mapas

Para tener una mejor idea de la cantidad de ruido que contenían los mapas de PKS1138-262, realizamos un histograma de la distribución de los píxeles de cada mapa a 250, 350 y 500  $\mu$ m, a los que posteriormente realizamos un ajuste gaussiano, como se muestra en la Figura 14. El valor que asignamos como el valor estimado del ruido para cada mapa fue el valor encontrado en el ajuste para la desviación estándar del mismo. Los valores de  $\sigma$  encontrados para los mapas de 250, 350 y 500  $\mu$ m fueron 4.76, 5.5 y 5.7 mJy, respectivamente.

## 2.1.3. Procesamiento de los mapas con HIPE

Cada observación SPIRE en HSA ya ha sido procesada a través de los canales estándar en varios niveles; este procesamiento se conoce como Generación Sistemática de Productos (SPG). En este trabajo, utilizamos el Entorno de Procesamiento Interactivo de *Herschel* (HIPE) para realizar un post-procesamiento a los mapas. HIPE permite al usuario acceder a los datos del *Herschel* Scien-

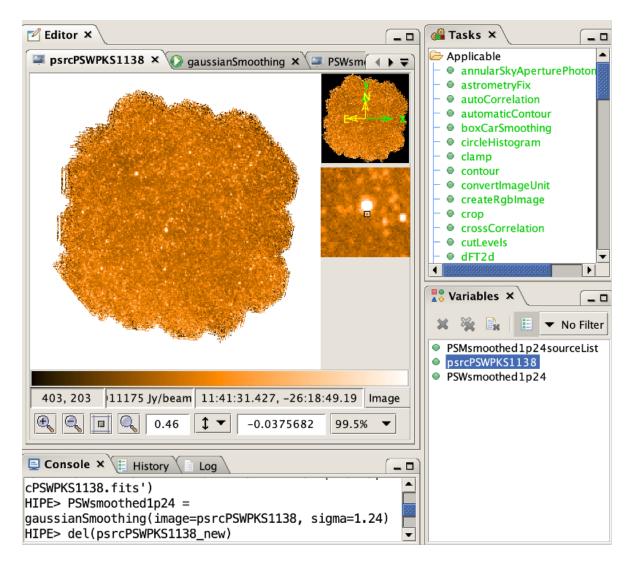


**Figura 14:** Ajuste gaussiano realizado a la distribución del valor de los píxeles en el mapa a 250  $\mu$ m de PKS1138-262.

ce Archive y realizar reducción de datos utilizando rutinas proporcionadas por *Herschel* para realizar análisis científicos, una visualización de esto se muestra en la Figura 15.

#### 2.1.4. Suavizado Gaussiano

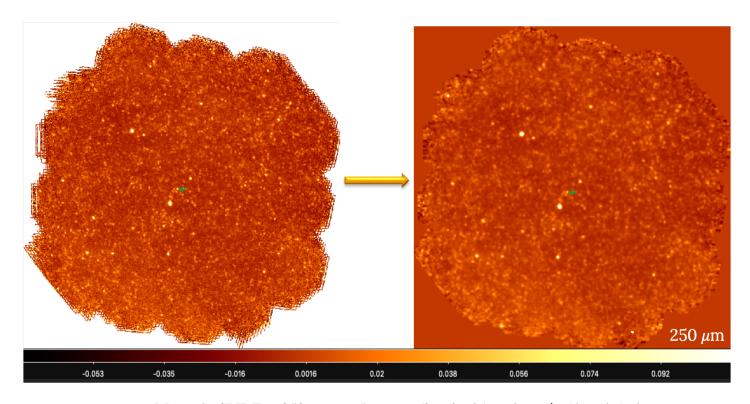
El primer paso para el procesamiento que realizamos a los mapas fue aplicar un suavizamiento gaussiano utilizando la herramienta GaussianSmoothing de HIPE, tomando  $\sigma = FWHM/2\sqrt{2ln(2)}$  como parámetro para realizar la convolución, el valor del FWHM se toma de la tabla en la Figura 1. Esta tarea se realiza debido a que los mapas descargados de HSA todavía contienen varia-



**Figura 15:** Vista general de la observación original hacia PKS1138-262 en el ambiente de HIPE.

ciones pixel a pixel muy marcadas, las que se producen al momento de asignar densidades de flujo detectadas por cada bolómetro a cada pixel al construir los mapas.

Después de realizar dicho suavizamiento, el FWHM correspondiente a cada mapa sufre un ensanchamiento, como se puede observar en la Figura 16 y el cual reportamos en la Tabla 2.



**Figura 16:** Mapa de SPIRE a 250  $\mu$ m en Jy antes (izquierda) y después (derecha) de ser suavizado, la cruz verde marca la posición de PKS1138-262.

Banda	$250  \mu \mathrm{m}$	$350~\mu\mathrm{m}$	$500  \mu \mathrm{m}$	
FWHM	17.9"	24.2"	35.4"	
Antes	17.9	24.2	33.4	
FWHM	22.6"	30"	50.4"	
Después	22.0	30	JU. <del>4</del>	

Cuadro 2: FWHM resultante para cada banda después de aplicar el suavizamiento gaussiano.

## 2.2. Catálogos Individuales

Como mencionamos anteriormente, para intentar replicar los resultados obtenidos por Rigby et al. (2014) comenzamos por crear catálogos individuales para cada banda. Para esto, utilizamos una de las herramientas para realizar extracción de fuentes incluidas en HIPE, sourceExtractorSussextractor. Esta herramienta

Parameter	PSW	PMW	PLW	Sussex- tractor	Daophot	Timeline Fitter	Remarks
fwhm	17.6	23.9	35.2	x	x	x	FWHM in arcsec
pixSize	6	10	14	x	x	N/A	Pixel size in arcsec
detThreshold	3	3	3	x			S/N detection threshold
rpeak	22	30	42		x	x	Radius of central source aperture in arcsec
prfSize	5	5	5	x			Size of Sussextractor PRF in pixels

**Cuadro 3:** Tabla de algunos de los parámetros necesarios para utilizar las diferentes herramientas de extracción de fuentes puntuales disponibles en HIPE (Schulz et al., 2017).

está diseñada para calcular el valor aproximado de las posiciones, las densidades de flujo de las fuentes y está optimizado para el uso en mapas de SPIRE (ESA, 2011).

#### 2.2.1. Sussextractor

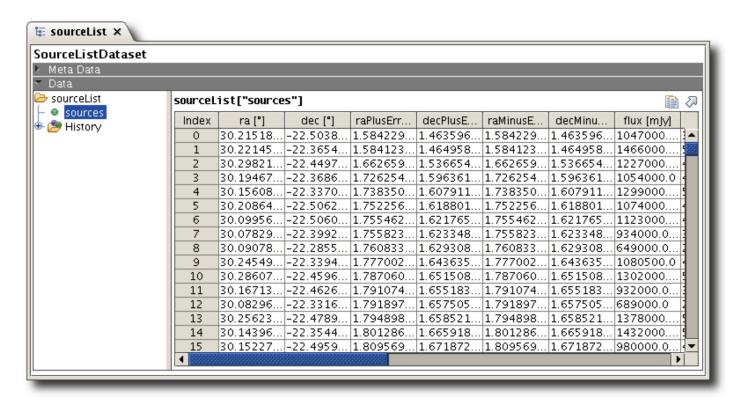
La herramienta *sourceExtractorSussextractor* implementa el algoritmo SUS-SEXtractor, descrito por Savage & Oliver (2007). El algoritmo utiliza un modelo de una fuente sobre un fondo plano y encuentra la combinación de flujo+fondo de máxima probabilidad, todo en un solo paso, sin iteraciones. La imagen se suaviza con un núcleo de convolución, derivado de la función de respuesta puntual, y en la imagen suavizada resultante se buscan picos, que se toman como las posiciones de las fuentes puntuales. La intensidad de la imagen suavizada en la posición de una fuente puntual se toma como estimación de la densidad de flujo de esa fuente.

Se supone en todo momento que el ruido en cada píxel de la imagen es gaussiano, de varianza conocida y no está correlacionado de un píxel a otro; en el caso de las observaciones de Herschel, el ruido está dominado por el fondo térmico del espejo primario cálido del telescopio, y la aproximación gaussiana es razonable (Savage y Oliver, 2007).

Utilizamos los parámetros descritos en la Tabla 3, además de las áreas del haz

correspondientes para cada banda, 469.35, 831.27 y 1804.31 arcosegundos<sup>2</sup> para las bandas de 250, 350 y 500  $\mu$ m, respectivamente (ESA, 2011) y una señal-aruido de 3 como límite de detección.

La salida de esta herramienta es una lista de fuentes, como se muestra en la Figura 17, con sus posiciones astronómicas y físicas aproximadas. Los errores en la posición se estiman utilizando los parámetros de la Tabla 3 en la fórmula 0.6·FWHM/señal-a-ruido (Ivison, 2007), hasta un máximo de 1.0 pixel. Repetimos este proceso para cada mapa y de esta forma obtuvimos los 3 catálogos individuales.



**Figura 17:** Ejemplo de la lista de fuentes resultado de aplicar la herramienta *sourceExtractor-Sussextractor* a nuestros mapas.

#### 2.2.2. Catálogos de contrapartes

Después de obtener nuestros catálogos individuales con HIPE, procedimos a desarrollar nuestro propio algoritmo de fotometría en Python para encontrar las

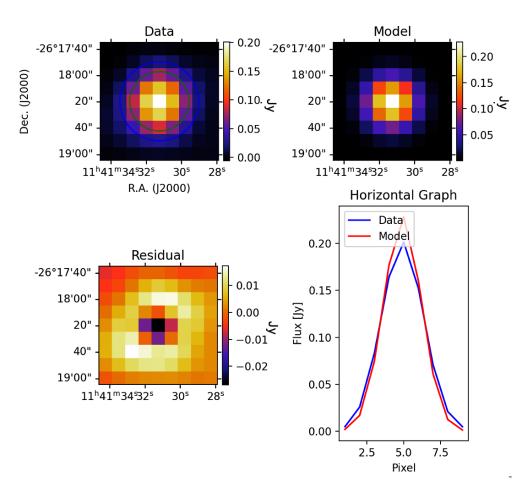
```
[[Fit Statistics]]
     fitting method
                       = leastsq
     function evals
                       = 26
     data points
                       = 81
      variables
                       = 3
                       = 9.4103e - 04
    chi-square
    reduced chi-square = 1.2065e-05
    Akaike info crit
                      = -914.401602
   Bayesian info crit = -907.218255
[[Variables]]
                2.63018293 +/- 0.01741310 (0.66\%) (init = 0.4411905)
    amplitude:
                3.91794291 + - 0.01324149 (0.34\%) (init = 3)
   centerx:
                3.90319086 + - 0.01324151 (0.34\%) (init = 3)
   centery:
    sigmax:
                1.414214 (fixed)
                1.414214 (fixed)
    sigmay:
```

**Figura 18:** Datos de salida del ajuste de una de nuestras fuentes realizado por nuestro algoritmo de fotometría. Nótese que los valores de los parámetros están descritos en píxeles, los valores correspondientes al tamaño de píxel aproximado de cada banda están descritos en la Tabla 3.

contrapartes de cada fuente del catálogo de 250  $\mu$ m en las otras dos bandas. Se escoge como pivote el mapa a 250  $\mu$ m ya que, como mencionamos anteriormente, en esta banda se tiene la mejor resolución angular.

Dicho algoritmo supone que la respuesta del instrumento (SPIRE) a una fuente es una gaussiana bidimensional con desviación estándar correspondiente a cada banda, es decir,  $\sigma_x = FWHM/2\sqrt{2ln(2)} = \sigma_y$ . Para cada detección a 250  $\mu$ m del catálogo individual obtenido con HIPE, se extrae una caja de 84" de lado en los mapas de 350 y 500  $\mu$ m. Si no existe más de una detección a 250  $\mu$ m dentro de la caja, se realiza un ajuste gaussiano a la emisión detectada a 350 y 500  $\mu$ m para identificar la posible contraparte, si se logra realizar un ajuste con una amplitud positiva, la cual supere nuestro límite de detección de  $3\sigma$  y la distancia a la fuente de 250  $\mu$ m es menor a 10", se agrega al catálogo como contraparte. El valor tomado de 10" se estima utilizando la fórmula 0.6·FWHM/señal-a-ruido (Ivison, 2007) y el FWHM más grande (el de la banda con peor resolución), para tomar en cuenta el peor escenario posible de la incertidumbre en la posición de alguna contraparte ya que dicho valor siempre es menor a 10".

En la Figura 18 mostramos un ejemplo de los datos de salida obtenidos de



**Figura 19:** Resultado del proceso de extracción de fuentes realizado por nuestro algoritmo desarrollado en Python. En la imagen de la esquina superior izquierda se muestra la caja de 84" de lado extraída del mapa original a 350  $\mu$ m, el círculo verde esta centrado en la detección a 250  $\mu$ m del catálogo de HIPE y es del tamaño del haz a esa misma longitud de onda; el círculo azul, con el tamaño del haz a 350  $\mu$ m, está centrado en el centro del ajuste realizado por nuestro algoritmo. En la imagen de la esquina inferior derecha mostramos una gráfica horizontal, la cual compara el ajuste realizado con los datos.

los ajustes que realizamos a cada una de las fuentes. De estos datos obtenemos las posiciones y densidades de flujo aproximadas de cada fuente para nuestro catálogo y en la Figura 19 se muestra un ejemplo del trabajo del algoritmo.

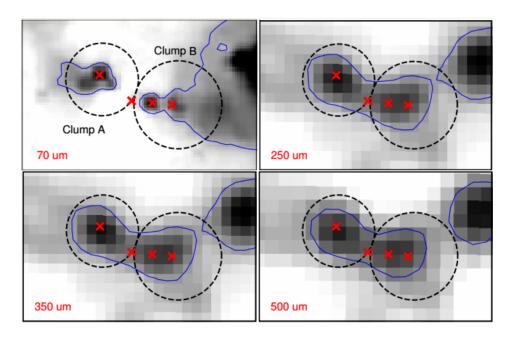


Figura 20: Vista en el FIR de la fuente SDC341.232-0.268 tomada con Herschel PACS y SPIRE ( $70 - 500 \mu m$ ) durante el censo ATLASGAL como ejemplo de *blending* de fuentes. Las cruces rojas representan 4 fuentes detectadas. Fuente: Vazzano et al. (2019).

## 2.2.3. Deblending de fuentes

En los casos en los que se encuentra más de una fuente a 250  $\mu$ m dentro de nuestra caja de 84" de lado en los mapas a 350 y 500  $\mu$ m, se realiza un proceso de *deblending*. La eliminación de *blending* de fuentes astronómicas es el proceso de separar la contribución de estrellas o galaxias (fuentes) individuales a una imagen compuesta de múltiples fuentes, posiblemente superpuestas debido a una resolución insuficiente para resolverlas individualmente. Las fuentes astronómicas muestran una amplia gama de tamaños y brillos y pueden mostrar una superposición sustancial en las imágenes (Hausen y Robertson, 2022).

En la Figura 20 se observa el efecto de *blending*, se observa claramente la forma en la que se va perdiendo resolución en la imagen a medida que aumenta la longitud de onda de observación y hace que sea más difícil distinguir una fuente de la otra. Para realizar *deblending* con nuestro algoritmo y lograr extraer una fuente individual donde hay contaminación de otras fuentes cercanas utilizamos

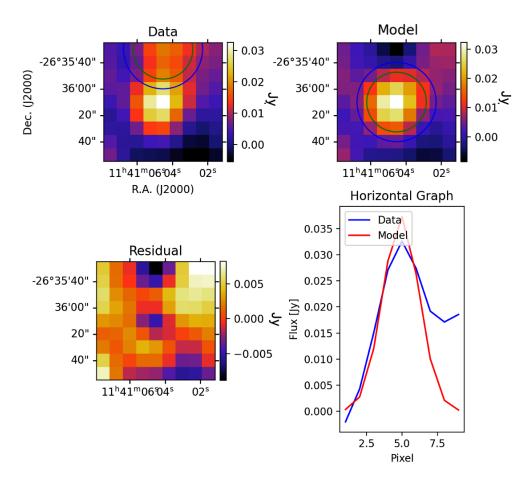
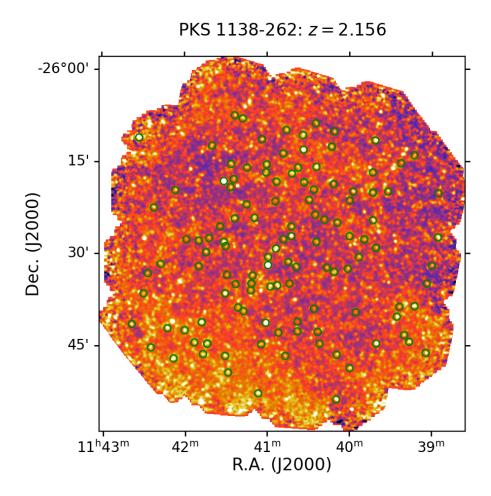


Figura 21: Resultado del proceso de *deblending*. En la imagen de la esquina superior izquierda se muestra la caja de 84" de lado extraída del mapa original a 350  $\mu$ m, el círculo verde esta centrado en la detección secundaria a 250  $\mu$ m del catálogo de HIPE y es del tamaño del haz a esa misma longitud de onda; el círculo azul, con el tamaño del haz a 350  $\mu$ m, está centrado en el centro del primer ajuste realizado por nuestro algoritmo. En la esquina superior derecha mostramos el ajuste a la fuente central y finalmente, en la imagen de la esquina inferior derecha mostramos una gráfica horizontal, la cual compara el ajuste realizado con los datos después del *deblending*.

### el siguiente método:

■ En los casos en los que se encuentran fuentes adicionales dentro de la caja, fijamos la posición a 250  $\mu$ m de las fuentes secundarias obtenidas del catálogo de HIPE (esto debido a que en la mayor parte de los casos se



**Figura 22:** Observación del campo PKS1138-262 tomado con SPIRE a 250  $\mu$ m, los círculos verdes representan las fuentes del catálogo de contrapartes.

encuentra que de esta forma se realiza mejor el ajuste) y realizamos un proceso de extracción para quitar estas fuentes, eliminando parte de la emisión extra y logrando así tener un espacio menos contaminado para extraer la fuente central.

Con el ajuste realizado (si es aceptable) obtenemos un output similar al de la Figura 18 y de ahí obtenemos la posición y densidad de flujo para nuestro catálogo de contrapartes.

Después de realizar el proceso anterior con los mapas de 350 y 500  $\mu m$  y comparar las distancias entre cada detección en las tres bandas, obtuvimos nues-

tro catálogo final de contrapartes con las fuentes que tenían contrapartes en las 3 bandas de SPIRE (ver Cuadro 4 y Figura 22).

Ra [Deg]	Dec [Deg]	Flux Density [mJy]	Flux Density [mJy]	Flux Density [mJy]	$\chi^2$	N
$250~\mu\mathrm{m}$	250 $\mu \mathrm{m}$	$250~\mu\mathrm{m}$	$350~\mu\mathrm{m}$	$500~\mu\mathrm{m}$		
175.380378	-26.305598	$702.467 \pm 8.883$	$187.84 \pm 3.562$	$74.163 \pm 4.153$	931.1794	38.0988
175.24781	-26.532685	$354.791 \pm 3.405$	$108.45 \pm 2.788$	$56.165 \pm 3.797$	190.5642	31.8425
175.254145	-26.690617	$201.112 \pm 4.103$	$61.914 \pm 3.762$	$28.09 \pm 4.0$	110.5593	18.2811
175.139703	-26.220398	$131.672 \pm 4.49$	$64.695 \pm 4.346$	$36.452 \pm 5.37$	29.7527	15.1141
175.142179	-26.220054	$78.253 \pm 5.232$	$64.695 \pm 4.452$	$36.452 \pm 4.472$	1.9932	10.9402
175.454509	-26.688836	$32.221 \pm 4.683$	$29.293 \pm 3.778$	$19.87 \pm 4.031$	0.1255	5.1483
175.449143	-26.688518	$84.205 \pm 4.151$	$29.293 \pm 3.225$	$19.87 \pm 5.636$	34.0972	7.9737
175.316487	-26.103579	$76.995 \pm 5.103$	$43.17 \pm 3.871$	$19.34 \pm 6.64$	16.2533	8.9993
175.43525	-26.497307	$37.214 \pm 2.596$	$18.76 \pm 2.843$	$19.249 \pm 3.244$	5.3123	4.792
175.250548	-26.740132	$55.363 \pm 4.916$	$23.754 \pm 3.467$	$9.451 \pm 4.15$	24.334	4.9983
175.037361	-26.417565	$30.756 \pm 3.059$	$22.258 \pm 2.733$	$15.745 \pm 3.545$	1.131	4.1567
174.854549	-26.673645	$60.862 \pm 5.536$	$20.717 \pm 4.624$	$16.528 \pm 5.771$	23.908	5.7286
175.243155	-26.833305	$64.97 \pm 5.271$	$18.287 \pm 5.384$	$3.236 \pm 4.379$	50.3956	5.2655
175.552855	-26.703834	$65.066 \pm 5.095$	$33.28 \pm 3.118$	$12.176 \pm 4.421$	22.9826	6.2545
175.556662	-26.70291	$33.391 \pm 4.348$	$33.28 \pm 4.239$	$12.176 \pm 5.354$	2.9575	5.0296
175.175173	-26.429173	$33.037 \pm 3.839$	$18.501 \pm 2.441$	$12.293 \pm 3.957$	4.9183	3.7144
174.817817	-26.741277	$55.446 \pm 4.2$	$33.985 \pm 4.201$	$33.242 \pm 6.618$	4.9456	7.5844
174.883466	-26.332169	$35.009 \pm 5.128$	$29.074 \pm 3.584$	$25.693 \pm 4.86$	2.0114	5.1949
174.920943	-26.195342	$70.639 \pm 5.701$	$26.885 \pm 4.383$	$11.247 \pm 5.325$	34.0137	6.3317
175.251529	-26.260454	$39.935 \pm 4.589$	$22.672 \pm 3.174$	$8.135 \pm 4.153$	10.8841	4.2476
175.45807	-26.535632	$26.958 \pm 4.049$	$19.791 \pm 3.328$	$19.777 \pm 4.009$	2.4028	3.9037
175.039112	-26.897883	$83.158 \pm 11.027$	$33.181 \pm 6.304$	$28.877 \pm 6.021$	29.2846	7.6172

**Cuadro 4:** Sección de nuestro catálogo de contrapartes donde se muestran las primeras fuentes a 250  $\mu$ m con sus flujos correspondientes en las otras dos bandas, su  $\chi^2$  y el valor correspondiente del parámetro N.

## 2.3. Obtención de los corrimientos al rojo

Como mencionamos anteriormente, SPIRE realizó imágenes en bandas de  $250-500\mu m$ , lo que sondea el pico de la SED en el lejano infrarrojo de las galaxias submilimétricas a z=1-4 (ver Figura 3), por lo que para calcular corrimientos al rojo fotométricos utilizaremos las 3 densidades de flujo medidas para cada fuente en las 3 bandas de SPIRE y la técnica que presentaremos a continuación.

## 2.3.1. Ajuste de SED

El procedimiento de ajuste del modelo de la distribución espectral de energía (SED) para obtener corrimientos al rojo fotométricos se basa en el ajuste de la forma general de los espectros. Las SED fotométricas observadas se comparan con un conjunto de espectros de referencia, utilizando el mismo sistema fotométrico. Estos SED modelo pueden ser observados o sintéticos. El corrimiento al rojo fotométrico de un objeto dado corresponde al mejor ajuste de su SED fotométrico por el conjunto de espectros de plantilla, en general a través de un procedimiento de minimización estándar  $\chi^2$ .

En este trabajo asumiremos que todas las fuentes de nuestro catálogo están al mismo corrimiento al rojo de PKS1138-262, es decir z=2.156, por lo que el modelo de SED que usaremos está corrido a ese redshift, pero dejamos libre el parámetro de luminosidad de este (N), conservando su forma pero permitiendo que la amplitud varíe, dado que no todas las fuentes son igual de brillantes.

Primero, calculamos el parámetro de luminosidad óptimo que sea congruente con nuestros datos medidos, para después aplicar dicho parámetro a nuestro modelo de SED y así calcular el  $\chi^2$  entre nuestros datos y el modelo con la misma luminosidad.

Galaxias infrarrojas ultraluminosas (ULIRG) cercanas, como Arp220, de las que se pueden obtener observaciones profundas y de resolución relativamente alta en múltiples longitudes de onda, son comúnmente utilizadas como plantillas para calibrar las observaciones de galaxias polvorientas luminosas en altos

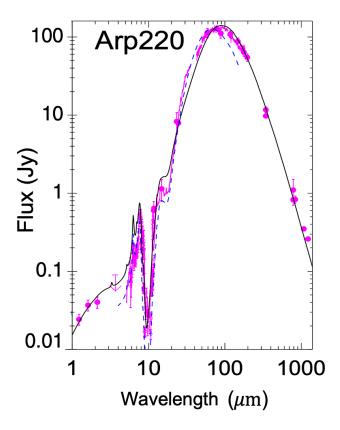
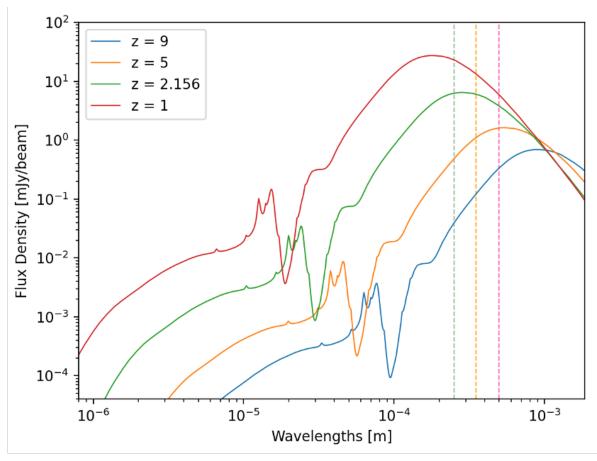


Figura 23: SED de la ULIRG prototípica Arp220, los puntos son los datos con barra de error de  $1\sigma$ . Modelos: línea completa y línea segmentada, en este trabajo nosotros utilizamos el de línea completa (Siebenmorgen y Krügel, 2007).

z (Rangwala et al., 2011). Por lo tanto, utilizaremos su SED como modelo para ajustar nuestros datos. La SED la obtuvimos del artículo de Siebenmorgen y Krügel, 2007, la cual se construye de manera sintética considerando los parámetros de la Tabla 2. De acuerdo a dicho artículo y, como podemos observar en las Figuras 23 y 24, el modelo concuerda muy bien con las observaciones.

$L^{tot}$	D	R	Av	$L_{ m OB}/L^{ m tot}$	$n^{ m hs}$
$L_{\odot}$	Mpc	kpc	mag		$\mathrm{cm}^{-3}$
$10^{12.1}$	73	1	120	0.4	$10^{4}$

Cuadro 5: Parámetros del modelo de la SED de Arp220 (Siebenmorgen y Krügel, 2007).



**Figura 24:** SED de la ULIRG prototípica Arp220 (z=0.018) como si estuviera en cuatro corrimientos al rojo diferentes: z=1,2,5,9. Las líneas punteadas señalan las bandas en las que observa SPIRE (250, 350 y 500  $\mu$ m). La imagen muestra que a  $z\sim 2$  las bandas de SPIRE sondean el pico de emisión de polvo.

Para encontrar el valor adecuado de N, utilizamos inferencia bayesiana. Entonces, del Teorema de Bayes:

$$P(N|\mathbf{F}) = P(N) \frac{P(\mathbf{F}|N)}{P(\mathbf{F})}$$

o bien, dado que  $P(\mathbf{F})$  solo es una constante de normalización:

$$P(N|\mathbf{F}) \propto P(N)P(\mathbf{F}|N)$$

Donde  $P(N|\mathbf{F})$  es la distribución posterior del parámetro N dadas las densidades de flujo medidas  $\mathbf{F}$  y  $P(\mathbf{F}|N)$  es la probabilidad de medir densidades de flujo  $\mathbf{F}$  dado un valor de N.

Tomando en cuenta lo mencionado en la Sección 2.2.1, asumimos que las incertidumbres en las densidades de flujo son gaussianas y tomamos una distribución uniforme para P(N):

$$P(N|\mathbf{F}) \propto \exp \left[ -\frac{(\mathbf{F}_{\text{medido}} - \mathbf{F}_{\text{modelo}}(N))^2}{2\overline{\sigma}^2} \right],$$

Para calcular la distribución posterior de N, utilizamos Métodos de Cadenas de Markov, específicamente el implementado por el paquete emcee de Python, el cual sigue el siguiente algoritmo de Metrópolis de forma iterativa:

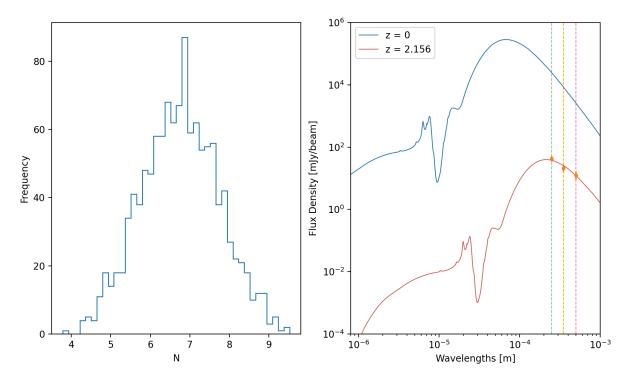
- Iniciando con algún parámetro  $\theta^{(n)}$ .
- Extrae un nuevo valor de parámetro aleatorio  $\theta'$  de una distribución gaussiana con media en la condición inicial dada y desviación estándar  $\sigma$ .
- Obtiene un número aleatorio r de una distribución uniforme entre 1 y 0.
- Si el cociente  $\frac{P(\theta'|\text{data})}{P(\theta^{(n)}|\text{data})} > r$ , acepta el cambio y ahora  $\theta^{(n+1)} = \theta'$ , si no, repite el paso anterior en la cadena y reinicia el proceso con  $\theta^{(n+1)} = \theta^{(n)}$ .

En esta trabajo, nuestro parámetro  $\theta$  es el parámetro de luminosidad N. El paquete *emcee* tiene como salida un histograma de la distribución de probabilidad de N dado  $\mathbf{F}$ , es decir,  $P(N|\mathbf{F})$ . Nosotros utilizamos el pico de dicha distribución, el valor más probable, como el valor encontrado para N.

Después de aplicar el valor para N a nuestro modelo de cada galaxia (ver ejemplo en la Figura 25), en otras palabras, después de asignarle la luminosidad más probable a cada galaxia observada, comparamos nuestro modelo a los valores de densidad de flujo de nuestros catálogos con este modelo calculando el  $\chi^2$ :

$$\chi^2 = \sum_{k=1}^n rac{(\mathbf{F}_{ ext{medido}} - \mathbf{F}_{ ext{modelo}})^2}{\mathbf{F}_{ ext{modelo}}}$$

Después de calcular los  $\chi^2$  correspondientes al ajuste hecho a cada fuente, escogimos solo los que tenían un valor  $\chi^2 < 4$ . Este valor se escogió después de un análisis visual que realizamos de los ajustes.

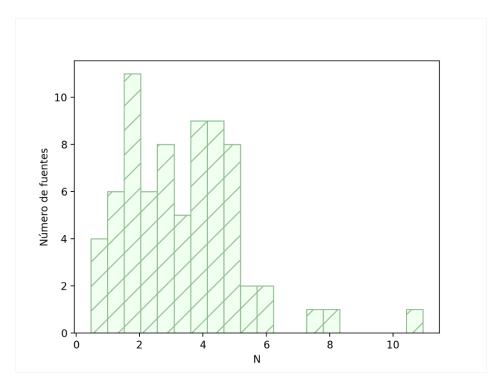


**Figura 25:** Izquierda: Histograma de la distribución de N para una de nuestras fuentes. Derecha: Resultado del ajuste de la luminosidad aplicado al modelo de SED de Arp220, las líneas punteadas señalan las bandas en las que observa SPIRE y las densidades de flujo correspondientes a cada una.

## 3. Resultados y Discusión

#### 3.0.1. Distribución de N

En la Figura 26 presentamos la distribución de los valores del parámetro N que hallamos para las galaxias que pasaron el análisis de color anterior. La distribución es congruente con lo esperado para la luminosidad de galaxias submilimétricas, la cual es bastante similar a la de nuestra galaxia de referencia, Arp220, para la mayor parte de ellas.



**Figura 26:** Distribución de los valores del parámetro N de las galaxias con un  $z \sim 2.159$ .

#### 3.1. Galaxias pertenecientes a los protocúmulos

Después de descartar todas las fuentes cuya comparación final con el modelo escogido daba un  $\chi^2>6$ , es decir, aquellas cuyas densidades de flujo no se ajustaban bien al modelo de Arp220 a z=2.159, encontramos que de las 118 fuentes de nuestro catálogo de contrapartes, 67 parecen encontrarse al corrimiento al rojo del protocúmulo PKS1138-262. Las gráficas obtenidas con este análisis para las 118 fuentes se encuentran disponibles en: https://tinyurl.com/mth7afbk

En la Figura 27 se muestra un acercamiento a la parte central del campo de PKS1138-262, donde las fuentes detectadas en nuestro catálogo de contrapartes se representan como puntos grises y las fuentes con z estimados de 2.156 como círculos rojos. Esta sección tiene un tamaño de  $10 \times 10$  minutos de arco cuadrados y el círculo de línea punteada representa un área de 6 Mpc comóviles de radio, cuya extensión se espera que abarque al protocúmulo (Rigby et al., 2014). En nuestro análisis encontramos 9 fuentes con corrimientos al rojo similares al de la radiogalaxia dentro de esta área.

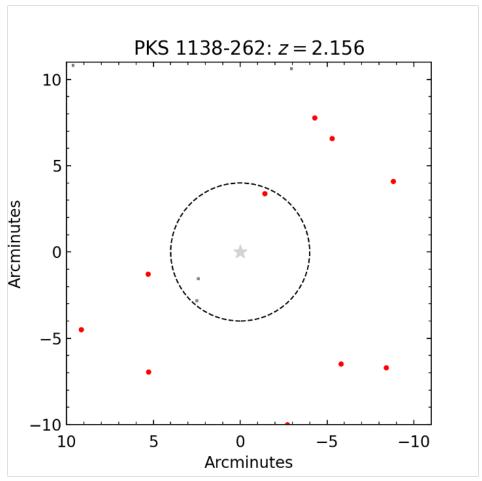
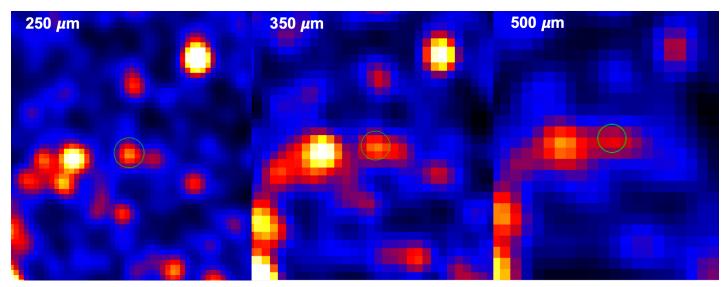


Figura 27: Distribución espacial de las fuentes encontradas en un área de  $10 \times 10$  minutos de arco cuadrados alrededor de PKS 1138-262, la estrella representa la ubicación de la radiogalaxia, que es a su vez el centro del mapa. Los puntos grises representan todas las fuentes del catálogo de contrapartes final y los círculos rojos representan las que pueden tener un z=2.156 después del análisis de color realizado. El círculo de línea punteada representa un área de 6 Mpc comóviles de radio.

Desafortunadamente, no logramos identificar a la radiogalaxia como parte del protocúmulo. Si bien es cierto, la radiogalaxia es detectada en el catálogo de fuentes a 250  $\mu$ m, al momento de buscar sus contrapartes de 350 y 500  $\mu$ m, se observó que la emisión se desplaza hacia la derecha por una fuente débil no detectada (ver Figura 28). Por lo tanto, nuestro código no pudo ejecutar el *deblending* apropiado y las contrapartes quedaron fuera del radio de búsqueda de 10".

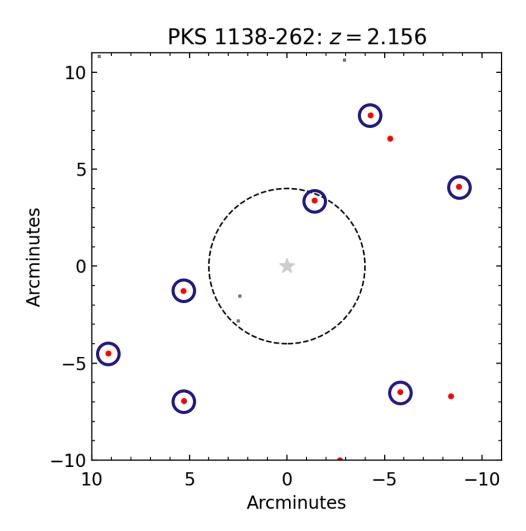


**Figura 28:** Regiones centrales de los tres mapas de SPIRE hacia PKS1138-262, el círculo verde representa la posición de la radiogalaxia y tiene un diámetro igual al del haz a 250  $\mu$ m de SPIRE.

#### 3.2. Comparación con la literatura

Como mencionamos anteriormente, en este trabajo tratamos de encontrar resultados similares a los de Rigby et al., 2014. La Figura 29 nos muestra las similitudes que hallamos entre nuestros resultados y los de este artículo. Como mencionamos anteriormente, en esta área del mapa solo encontramos 9 fuentes, mientras que Rigby et al., 2014 encontraron 35 fuentes después de su análisis de color. Es importante mencionar que su catálogo inicial de fuentes de SPIRE hacia este campo contiene un número mayor de fuentes que el nuestro ya que ellos realizan una técnica de remoción de ruido de fondo antes de producir su catálogo con el programa StarFinder.

Adicionalmente, ellos utilizaron mapas sintéticos para simular los mapas observados y posteriormente realizar el proceso de *deblending* cuando los mapas creados coincidieran con los observados, a diferencia de nosotros que utilizamos el catálogo de 250  $\mu$ m como punto de partida para el *deblending*.



**Figura 29:** Distribución espacial de las fuentes encontradas alrededor de PKS 1138-262, los puntos grises representan todas las fuentes del catálogo de contrapartes final y los puntos rojos representan las que tienen un z = 2.156, los círculos azules señalan las fuentes que coinciden con los resultados obtenidos por Rigby et. al (2014).

## 3.3. Catálogos finales

A continuación, presentamos una parte del catálogo final de contrapartes después de realizar el análisis de color (ver Cuadro 11). El catálogo completo se encuentra en el Apéndice.

	D [D ]	TI D 1: [ I ]	TI D 1: [ I ]	TI D 1: F T I	2	A.T.
Ra [Deg]	Dec [Deg]	Flux Density [mJy]	Flux Density [mJy]	Flux Density [mJy]	$\chi^2$	N
250 μm	$250~\mu\mathrm{m}$	250 μm	$350~\mu\mathrm{m}$	500 μm		
175.142179	-26.220054	$78.253 \pm 5.232$	$64.695 \pm 4.452$	$36.452 \pm 4.472$	1.9932	10.9402
175.454509	-26.688836	$32.221 \pm 4.683$	$29.293 \pm 3.778$	$19.87 \pm 4.031$	0.1255	5.1483
175.43525	-26.497307	$37.214 \pm 2.596$	$18.76 \pm 2.843$	$19.249 \pm 3.244$	5.3123	4.792
175.037361	-26.417565	$30.756 \pm 3.059$	$22.258 \pm 2.733$	$15.745 \pm 3.545$	1.131	4.1567
175.556662	-26.70291	$33.391 \pm 4.348$	$33.28 \pm 4.239$	$12.176 \pm 5.354$	2.9575	5.0296
175.175173	-26.429173	$33.037 \pm 3.839$	$18.501 \pm 2.441$	$12.293 \pm 3.957$	4.9183	3.7144
174.817817	-26.741277	$55.446 \pm 4.2$	$33.985 \pm 4.201$	$33.242 \pm 6.618$	4.9456	7.5844
174.883466	-26.332169	$35.009 \pm 5.128$	$29.074 \pm 3.584$	$25.693 \pm 4.86$	2.0114	5.1949
175.45807	-26.535632	$26.958 \pm 4.049$	$19.791 \pm 3.328$	$19.777 \pm 4.009$	2.4028	3.9037
175.156429	-26.267852	$34.417 \pm 4.524$	$21.954 \pm 2.559$	$20.338 \pm 3.723$	3.8631	4.2197
175.121761	-26.35598	$32.386 \pm 3.635$	$21.146 \pm 3.41$	$20.704 \pm 3.71$	2.7164	4.4432
175.34651	-26.126201	$31.897 \pm 5.478$	$20.107 \pm 3.816$	$14.589 \pm 4.472$	2.586	3.9527
175.372169	-26.560358	$18.956 \pm 4.357$	$11.958 \pm 3.05$	$10.667 \pm 3.65$	1.6152	2.4148
175.392315	-26.4278	$14.586 \pm 4.167$	$8.0 \pm 2.787$	$8.842 \pm 3.804$	3.6422	1.5834
175.103696	-26.69875	$28.672 \pm 3.967$	$16.898 \pm 3.936$	$13.206 \pm 4.006$	2.6675	3.758
175.299958	-26.601329	$25.085 \pm 3.61$	$20.414 \pm 2.826$	$23.785 \pm 3.064$	5.3441	3.9777
175.103424	-26.375944	$14.94 \pm 4.766$	$10.711\pm2.806$	$5.99 \pm 3.257$	1.2182	1.8104
175.045433	-26.171075	$24.881 \pm 4.639$	$15.51 \pm 4.125$	$7.528 \pm 4.426$	3.8449	2.8667
175.025491	-26.704315	$11.509\pm3.9$	$8.117 \pm 2.46$	$9.317{\pm}3.99$	2.8652	1.4866
175.604245	-26.755713	$43.177 \pm 6.248$	$26.964 \pm 6.863$	$25.779 \pm 5.205$	3.6166	5.8458
175.517269	-26.745661	$31.974 \pm 5.894$	$17.191\pm3.66$	$12.357 \pm 5.317$	5.95	3.3668
175.519958	-26.74557	$25.653 \pm 5.178$	$17.191\pm3.715$	$12.357 \pm 5.317$	2.228	3.0572
174.729661	-26.337039	$23.206 \pm 6.773$	$15.39 \pm 6.284$	$5.379 \pm 9.478$	4.7126	3.0294
175.323123	-26.134213	$36.93 \pm 6.176$	$26.527 \pm 4.484$	$16.723 \pm 4.734$	1.816	4.819
175.321796	-26.135228	31.198±4.692	$26.527 \pm 4.345$	$16.723 \pm 4.734$	0.3658	4.7591
175.300225	-26.507135	$22.458 \pm 3.194$	11.274±2.543	6.57±3.206	5.2868	2.3317

**Cuadro 6:** Sección de nuestro catálogo final de fuentes con  $z\sim 2.156$ .

### 4. Conclusiones y Trabajo a Futuro

Al finalizar nuestro análisis del campo alrededor de PKS 1138-262, encontramos 118 fuentes con contrapartes en los tres mapas de SPIRE. De estas 118, 67 parecen tener un corrimiento al rojo similar a 2.156, que es el z de la radiogalaxia. En el área central de  $10 \times 10$  minutos de arco cuadrados nosotros encontramos 9 posibles miembros del protocúmulo, de los cuales 7 coinciden con las detecciones de Rigby et al., 2014. Posiblemente esto se deba a la diferencia en nuestros métodos para realizar la extracción de fuentes. En ese artículo utilizaron el extractor de fuentes StarFinder y, aunque es un algoritmo muy sofisticado, con muchos parámetros que ajustar para lograr el mejor rendimiento posible, esto también significa que no se pueden utilizar para fines generales, cuando es necesario examinar una gran variedad de campos. Este es el caso de Rigby et al., 2014, quienes utilizaron este programa en 26 campos candidatos a protocúmulos. Por otro lado, nosotros utilizamos Sussextractor (Savage y Oliver, 2007) aprovechando su velocidad y bajos requisitos de recursos computacionales (Schulz et al., 2017).

En sus conclusiones, Rigby et al., 2014 menciona que, al usar solamente datos de Herschel, los resultados que obtuvo con su análisis fueron insatisfactorios. Ellos llegaron a esta conclusión porque no lograron detectar sobredensidades en algunos de sus campos que, de acuerdo a otras observaciones, sí son protocúmulos. Para tener una mejor estimación de corrimientos al rojo utilizando el ajuste de SED, se deben utilizar observaciones en bandas adicionales. En nuestro trabajo a futuro, planeamos combinar los datos recolectados por SPIRE con observaciones realizadas por la cámara AzTEC en 1.1 mm hacia el mismo campo, así tendremos un punto más en la SED de cada fuente y probablemente podremos obtener mejores ajustes y resultados. Además, también nos gustaría incluir observaciones de otros detectores que sondeen el pico de la SED de las galaxias submilimétricas en z=1-3.

Otra de las posibles causas de las inconsistencias entre nuestros resultados es que utilizamos diferentes métodos para realizar el análisis de color de las fuentes. Las principales ventajas de la técnica de ajuste de SED son su simplicidad y el hecho de que no requiere ninguna muestra espectroscópica pero su punto débil está relacionado principalmente con la necesidad de elegir plantillas espectrales válidas para todos los objetos, por lo que convendría investigar si nuestro método es adecuado para estas fuentes. Como trabajo a futuro se planea usar más

de un modelo de SED para estimar corrimientos al rojo.

Finalmente, se planea realizar el mismo análisis a otros 16 campos centrados en distintas radiogalaxias con posibles sobredensidades en sus alrededores para poner a prueba la efectividad de nuestro método.

# 5. Apéndice

Ra [Deg]	Dec [Deg]	Flux Density [mJy]	Flux Density [mJy]	Flux Density [mJy]	$\chi^2$	N
$250~\mu\mathrm{m}$	250 $\mu \mathrm{m}$	$250~\mu\mathrm{m}$	$350~\mu\mathrm{m}$	$500~\mu\mathrm{m}$		
175.380378	-26.305598	$702.467 \pm 8.883$	$187.84 \pm 3.562$	$74.163 \pm 4.153$	931.1794	38.0988
175.24781	-26.532685	$354.791 \pm 3.405$	$108.45 \pm 2.788$	$56.165 \pm 3.797$	190.5642	31.8425
175.254145	-26.690617	$201.112 \pm 4.103$	$61.914 \pm 3.762$	$28.090 \pm 4.0$	110.5593	18.2811
175.139703	-26.220398	$131.672 \pm 4.49$	$64.695 \pm 4.346$	$36.452 \pm 5.37$	29.7527	15.1141
175.142179	-26.220054	$78.253 \pm 5.232$	$64.695 \pm 4.452$	$36.452 \pm 4.472$	1.9932	10.9402
175.454509	-26.688836	$32.221 \pm 4.683$	$29.293 \pm 3.778$	$19.870 \pm 4.031$	0.1255	5.1483
175.449143	-26.688518	$84.205 \pm 4.151$	$29.293 \pm 3.225$	$19.870 \pm 5.636$	34.0972	7.9737
175.316487	-26.103579	$76.995 \pm 5.103$	$43.170 \pm 3.871$	$19.340 \pm 6.640$	16.2533	8.9993
175.43525	-26.497307	$37.214 \pm 2.596$	$18.760 \pm 2.843$	$19.249 \pm 3.244$	5.3123	4.792
175.250548	-26.740132	$55.363 \pm 4.916$	$23.754 \pm 3.467$	$9.451 \pm 4.150$	24.334	4.9983
175.037361	-26.417565	$30.756 \pm 3.059$	$22.258 \pm 2.733$	$15.745 \pm 3.545$	1.131	4.1567
174.854549	-26.673645	$60.862 \pm 5.536$	$20.717 \pm 4.624$	$16.528 \pm 5.771$	23.908	5.7286
175.243155	-26.833305	$64.970 \pm 5.271$	$18.287 \pm 5.384$	$3.236 \pm 4.379$	50.3956	5.2655
175.552855	-26.703834	$65.066 \pm 5.095$	$33.280 \pm 3.118$	$12.176 \pm 4.421$	22.9826	6.2545
175.556662	-26.70291	$33.391 \pm 4.348$	$33.280 \pm 4.239$	$12.176 \pm 5.354$	2.9575	5.0296
175.175173	-26.429173	$33.037 \pm 3.839$	$18.501 \pm 2.441$	$12.293 \pm 3.957$	4.9183	3.7144
174.817817	-26.741277	$55.446 \pm 4.201$	$33.985 \pm 4.201$	$33.242 \pm 6.618$	4.9456	7.5844
174.883466	-26.332169	$35.009 \pm 5.128$	$29.074 \pm 3.584$	$25.693 \pm 4.860$	2.0114	5.1949
174.920943	-26.195342	$70.639 \pm 5.701$	$26.885 \pm 4.383$	$11.247 \pm 5.325$	34.0137	6.3317
175.251529	-26.260454	$39.935 \pm 4.589$	$22.672 \pm 3.174$	$8.135 \pm 4.153$	10.8841	4.2476
175.45807	-26.535632	$26.958 \pm 4.049$	$19.791 \pm 3.328$	$19.777 \pm 4.009$	2.4028	3.9037
175.039112	-26.897883	$83.158 \pm 11.027$	$33.181 \pm 6.304$	$28.877 \pm 6.021$	29.2846	7.6172
175.264692	-26.191996	$33.056 \pm 4.993$	$17.903 \pm 3.857$	$3.428{\pm}5.537$	13.1488	3.6574
174.99807	-26.813091	$44.072 \pm 6.711$	$25.544 \pm 5.067$	$14.239 \pm 6.220$	6.7517	5.1164
175.246485	-26.511654	$41.574 \pm 3.054$	$36.498 \pm 3.056$	$46.388 \pm 3.008$	13.8703	7.3068
175.478683	-26.806482	$66.570 \pm 6.795$	$29.355 \pm 6.092$	$18.373 \pm 4.902$	17.8394	7.0935
175.037649	-26.775999	$38.396 \pm 4.839$	$28.12 \pm 3.988$	$35.528 \pm 4.877$	9.7834	5.7267

Cuadro 7: Sección de nuestro catálogo final de fuentes.

Ra [Deg]	Dec [Deg]	Flux Density [mJy]	Flux Density [mJy]	Flux Density [mJy]	$\chi^2$	N
$250~\mu\mathrm{m}$	$250~\mu\mathrm{m}$	$250~\mu\mathrm{m}$	$350~\mu\mathrm{m}$	$500~\mu\mathrm{m}$		
175.037649	-26.775999	$38.396 \pm 4.839$	$28.12 \pm 3.988$	$35.528 \pm 4.877$	9.7834	5.7267
175.156429	-26.267852	$34.417 \pm 4.524$	$21.954 \pm 2.559$	$20.338 \pm 3.723$	3.8631	4.2197
175.121761	-26.35598	$32.386 \pm 3.635$	$21.146 \pm 3.410$	$20.704 \pm 3.710$	2.7164	4.4432
175.34651	-26.126201	$31.897 \pm 5.478$	$20.107 \pm 3.816$	$14.589 \pm 4.472$	2.586	3.9527
175.372169	-26.560358	$18.956 \pm 4.357$	$11.958 \pm 3.050$	$10.667 \pm 3.650$	1.6152	2.4148
175.392315	-26.4278	$14.586 \pm 4.167$	$8.0 {\pm} 2.787$	$8.842 \pm 3.804$	3.6422	1.5834
175.661831	-26.693228	$45.728 \pm 5.786$	$26.418 \pm 5.967$	$40.072 \pm 7.229$	14.436	6.4132
175.103696	-26.69875	$28.672 \pm 3.967$	$16.898 \pm 3.936$	$13.206 \pm 4.006$	2.6675	3.758
175.592875	-26.375974	$35.695 \pm 4.487$	$17.152 \pm 4.062$	$5.999 \pm 4.943$	12.227	3.8321
175.470234	-26.743613	$42.776 \pm 4.152$	$24.077 \pm 4.199$	$14.07 \pm 4.086$	6.6727	4.978
175.299958	-26.601329	$25.085 \pm 3.610$	$20.414 \pm 2.826$	$23.785 \pm 3.064$	5.3441	3.9777
175.527002	-26.328662	$31.059 \pm 4.361$	$13.37 \pm 4.502$	$7.379 \pm 4.742$	9.2913	3.5313
175.36927	-26.824927	$40.939 \pm 5.203$	$20.04 \pm 3.922$	$9.927 \pm 4.723$	11.2269	4.2431
175.103424	-26.375944	$14.94 \pm 4.766$	$10.711 \pm 2.806$	$5.99 \pm 3.257$	1.2182	1.8104
175.045433	-26.171075	$24.881 \pm 4.639$	$15.51 \pm 4.125$	$7.528 \pm 4.426$	3.8449	2.8667
174.730685	-26.457771	$66.817 \pm 11.793$	$37.648 \pm 7.559$	$23.817 \pm 12.488$	10.8571	7.3254
175.025491	-26.704315	$11.509 \pm 3.901$	$8.117 \pm 2.460$	$9.317 \pm 3.999$	2.8652	1.4866
175.604245	-26.755713	$43.177 \pm 6.248$	$26.964 \pm 6.863$	$25.779 \pm 5.205$	3.6166	5.8458
175.517269	-26.745661	$31.974 \pm 5.894$	$17.191 \pm 3.660$	$12.357 \pm 5.317$	5.95	3.3668
175.519958	-26.74557	$25.653 \pm 5.178$	$17.191\pm3.715$	$12.357 \pm 5.317$	2.228	3.0572
174.729661	-26.337039	$23.206 \pm 6.773$	$15.39 \pm 6.284$	$5.379 \pm 9.478$	4.7126	3.0294
175.323123	-26.134213	$36.93 \pm 6.176$	$26.527 \pm 4.484$	$16.723 \pm 4.734$	1.816	4.819
175.321796	-26.135228	$31.198 \pm 4.692$	$26.527 \pm 4.345$	$16.723 \pm 4.734$	0.3658	4.7591
175.417028	-26.208703	$28.664 \pm 4.387$	$20.899 \pm 3.911$	$27.156 \pm 5.141$	7.634	4.3811
175.146765	-26.308868	$28.035 \pm 4.130$	$15.62 \pm 3.212$	$5.306 \pm 3.379$	8.5565	2.8733
175.300225	-26.507135	$22.458 \pm 3.194$	$11.274 \pm 2.543$	$6.57 \pm 3.206$	5.2868	2.3317
174.833808	-26.722673	$34.926 \pm 4.639$	$20.132 \pm 4.691$	$12.64 \pm 4.367$	4.691	4.0917
175.444848	-26.775458	$41.239 \pm 4.576$	$22.419 \pm 4.390$	$20.021 \pm 5.226$	4.9651	5.0616
174.981094	-26.660948	$13.406\pm3.795$	$8.525 \pm 3.357$	$2.807 \pm 4.310$	3.0597	1.6738

Cuadro 8: Sección de nuestro catálogo final de fuentes.

Ra [Deg]	Dec [Deg]	Flux Density [mJy]	Flux Density [mJy]	Flux Density [mJy]	$\chi^2$	N
$250~\mu\mathrm{m}$	$250~\mu\mathrm{m}$	$250~\mu\mathrm{m}$	$350~\mu\mathrm{m}$	$500~\mu\mathrm{m}$		
174.981094	-26.660948	$13.406 \pm 3.795$	$8.525 \pm 3.357$	$2.807 \pm 4.310$	3.0597	1.6738
175.50786	-26.176459	$52.825 \pm 10.636$	$18.157 \pm 5.827$	$22.705 \pm 7.267$	21.1245	4.8712
175.101211	-26.14837	$26.099 \pm 4.370$	$17.988 \pm 5.874$	$12.313 \pm 5.669$	1.323	3.481
174.90883	-26.694613	$11.234 \pm 4.522$	$4.858 \pm 4.535$	$3.102 \pm 4.579$	3.0482	1.2086
174.849147	-26.391918	$1.434 \pm 4.384$	$5.75 \pm 4.241$	$8.324{\pm}4.888$	15.7409	0.6617
175.20108	-26.229939	$30.149 \pm 3.347$	$16.739 \pm 3.223$	$6.178 \pm 4.482$	7.8918	3.3787
175.344745	-26.714942	$21.46 \pm 4.097$	$11.858 \pm 3.314$	$9.792 \pm 4.724$	3.026	2.432
175.22508	-26.667648	$15.191\pm3.411$	$8.816 \pm 3.093$	$4.154 \pm 3.883$	2.7899	1.8333
175.268556	-26.748485	$28.566 \pm 5.745$	$18.302 \pm 4.187$	$12.556 \pm 5.205$	2.8428	3.3428
174.850453	-26.338818	$30.237 \pm 4.699$	$18.651 \pm 3.592$	$15.787 \pm 4.732$	2.7488	3.7336
175.668047	-26.67319	$19.208 \pm 10.627$	$5.581 \pm 6.433$	$22.669 \pm 16.277$	43.6295	1.8091
175.038943	-26.219141	$12.301 \pm 4.898$	$9.141 \pm 4.089$	$7.699 \pm 5.718$	0.4828	1.7608
175.444876	-26.84537	$34.179 \pm 6.583$	$21.62 \pm 6.392$	$14.117 \pm 4.945$	3.0775	4.6268
175.203852	-26.11507	$28.738 \pm 5.345$	$17.003 \pm 4.439$	$13.813 \pm 6.225$	3.1716	3.395
175.457172	-26.595111	$20.519 \pm 4.126$	$13.147 \pm 3.841$	$8.15{\pm}4.017$	1.984	2.464
175.573195	-26.487485	$34.127 \pm 4.951$	$17.868 \pm 4.853$	$13.571 \pm 5.037$	4.8734	4.2256
175.578997	-26.324197	$5.216 \pm 5.201$	$7.711 \pm 4.755$	$7.152 \pm 4.892$	2.9663	1.0546
175.19038	-26.166483	$32.771 \pm 6.988$	$17.033 \pm 4.482$	$9.552 \pm 4.848$	9.1829	3.1414
175.462003	-26.31746	$16.145 \pm 4.799$	$13.72 \pm 3.486$	$19.293 \pm 5.064$	8.2335	2.6945
175.518107	-26.161054	$54.455 \pm 10.876$	$28.7 \pm 5.463$	$42.824 \pm 9.109$	26.661	5.9499
175.174524	-26.284469	$44.074 \pm 3.581$	$25.514 \pm 2.504$	$24.453 \pm 3.401$	5.291	5.3774
175.669733	-26.635408	$49.717 \pm 7.147$	$28.715 \pm 4.994$	$24.689 \pm 6.467$	7.1562	5.5975
175.151136	-26.652504	$15.875\pm3.109$	$8.97{\pm}2.912$	$6.447 \pm 3.630$	1.8592	1.9826
174.861263	-26.636482	$20.4 \pm 6.489$	$10.748 \pm 4.025$	$5.905\pm6.113$	4.5939	2.1302
175.526606	-26.479782	$17.103 \pm 4.445$	$10.371 \pm 4.579$	$5.251 \pm 5.384$	2.5386	2.1154
175.598635	-26.443763	$33.412\pm6.289$	$16.47 \pm 4.926$	$19.187 \pm 4.919$	6.2027	3.9767
175.589659	-26.231431	$46.359 \pm 7.790$	$29.666 \pm 10.054$	$39.171 \pm 9.322$	9.3881	7.1716
175.142709	-26.136444	$30.164 \pm 6.299$	$18.167 \pm 4.154$	$4.99 \pm 4.784$	9.33	3.1978
175.38756	-26.672511	$24.154 \pm 3.662$	$14.633 \pm 3.056$	$15.769 \pm 4.377$	3.7594	2.9924

Cuadro 9: Sección de nuestro catálogo final de fuentes.

Ra [Deg]	Dec [Deg]	Flux Density [mJy]	Flux Density [mJy]	Flux Density [mJy]	$\chi^2$	N
$250~\mu\mathrm{m}$	$250~\mu\mathrm{m}$	$250~\mu\mathrm{m}$	$350~\mu\mathrm{m}$	$500~\mu\mathrm{m}$		
175.43525	-26.497307	$37.214 \pm 2.596$	$18.76 \pm 2.843$	$13.246 \pm 3.244$	6.3448	4.4305
175.073095	-26.849803	$12.28 \pm 6.660$	$12.003 \pm 4.670$	$11.27 \pm 7.141$	1.5967	2.0278
175.245536	-26.877415	$24.56 \pm 6.636$	$9.757 \pm 4.758$	$10.931\pm6.930$	5.7544	2.8084
175.615683	-26.73533	$43.579 \pm 5.766$	$30.446 \pm 5.417$	$44.568 \pm 5.923$	16.0436	6.7815
175.656593	-26.338091	$25.204 \pm 7.932$	$15.02 \pm 6.366$	$9.871 \pm 6.862$	3.6892	2.7631
175.366786	-26.803165	$44.962 \pm 4.596$	$29.153 \pm 4.546$	$25.981 \pm 5.318$	3.0183	6.1312
174.814413	-26.571452	$14.73 \pm 6.151$	$9.079 \pm 3.610$	$13.086 \pm 5.862$	6.2781	1.8491
174.797946	-26.21698	$11.827 \pm 6.825$	$9.091 \pm 4.267$	$6.826{\pm}5.782$	1.8031	1.3603
175.458743	-26.145417	$24.524 \pm 10.902$	$14.468 \pm 6.317$	$17.918 \pm 9.183$	5.1759	3.1242
174.944324	-26.88863	$44.71 \pm 13.345$	$26.972 \pm 8.146$	$14.934 \pm 9.568$	9.8239	4.4826
175.096454	-26.06317	$45.101\pm24.474$	$41.185{\pm}12.381$	$41.115 \pm 15.569$	5.2542	8.0982
174.988738	-26.179169	$12.145 \pm 4.533$	$4.851 \pm 4.103$	$7.697 \pm 5.660$	5.346	1.2237
175.257111	-26.148017	$40.646 \pm 5.664$	$13.824 \pm 5.719$	$10.596 \pm 6.505$	14.5192	4.4021
175.333748	-26.038685	$20.012 \pm 7.943$	$14.445 \pm 6.895$	$18.724 \pm 12.279$	6.5103	2.8151
175.434943	-26.087051	$28.795 \pm 8.418$	$16.481 \pm 6.481$	$24.659 \pm 5.914$	8.6381	4.0051
175.093263	-26.593626	$15.463 \pm 4.092$	$9.19 \pm 3.235$	$6.783 \pm 3.557$	1.5614	1.8727
174.889271	-26.286552	$31.654 \pm 4.830$	$23.307 \pm 3.980$	$19.727 \pm 4.698$	1.6448	4.3147
174.774002	-26.570722	$2.389{\pm}4.970$	$3.134 \pm 5.999$	$2.682 \pm 8.173$	0.4875	0.5058
175.594849	-26.210461	$21.677 \pm 11.455$	$14.916 \pm 10.576$	$25.392 \pm 7.855$	10.8472	3.9097
174.798756	-26.292267	$3.693 \pm 5.762$	$6.161 \pm 4.161$	$4.705 \pm 4.506$	1.2843	0.9999
175.074208	-26.121043	$31.985 \pm 5.988$	$23.972 \pm 4.435$	$17.896 \pm 6.281$	0.9499	4.4245
174.910785	-26.797034	$27.924 \pm 5.212$	$19.734 \pm 5.502$	$19.348 \pm 4.420$	2.1323	4.3622
175.21623	-26.841678	$21.186 \pm 5.014$	$9.379 \pm 4.475$	$3.046\pm6.144$	8.505	2.182
175.149347	-26.758125	$3.657 \pm 5.111$	$4.302 \pm 4.086$	$2.306 \pm 4.520$	0.1747	0.6962
175.476934	-26.234391	$2.565{\pm}5.308$	$2.071 \pm 4.756$	$4.767 \pm 5.813$	5.2382	0.465
175.2376	-26.943908	$53.932 \pm 12.838$	$40.567 \pm 19.504$	$46.718 \pm 9.814$	8.511	9.463

Cuadro 10: Sección de nuestro catálogo final de fuentes.

Ra [Deg]	Dec [Deg]	Flux Density [mJy]	Flux Density [mJy]	Flux Density [mJy]	$\chi^2$	N
$250~\mu\mathrm{m}$	250 $\mu \mathrm{m}$	$250~\mu\mathrm{m}$	$350~\mu\mathrm{m}$	$500~\mu\mathrm{m}$		
175.634027	-26.693573	$26.1 \pm 8.133$	$13.501 \pm 5.197$	$30.727 \pm 7.627$	28.4489	3.3436
175.011954	-26.275626	$16.02 \pm 5.383$	$10.579 \pm 3.842$	$3.177 \pm 4.156$	3.7687	1.8819
175.010692	-26.27248	$23.804 \pm 4.566$	$10.579 \pm 3.514$	$3.177 \pm 4.283$	10.828	2.2174
175.460734	-26.30259	$27.758 \pm 5.230$	$20.051 \pm 3.684$	$22.587 \pm 4.895$	4.729	3.9243
175.385522	-26.883982	$19.929 \pm 4.986$	$14.051 \pm 5.707$	$17.475 \pm 8.150$	5.4339	2.7379
174.706697	-26.376898	$7.993 \pm 6.998$	$13.144 \pm 9.716$	$19.536 \pm 6.820$	16.8304	2.2225
175.333489	-26.886021	$37.579 \pm 7.853$	$16.293 \pm 5.732$	$6.267 \pm 6.372$	17.5587	3.2825
175.47971	-26.380166	$11.918 \pm 5.063$	$5.829 \pm 4.093$	$9.628{\pm}5.512$	4.2085	1.5329
175.045092	-26.597452	$4.538{\pm}2.966$	$4.128{\pm}2.589$	$2.294 \pm 3.567$	0.142	0.7416

Cuadro 11: Sección de nuestro catálogo final de fuentes.

#### Referencias

- Benítez, N. (2000, junio). Bayesian Photometric Redshift Estimation., 536(2), 571-583. doi: 10.1086/308947
- Brisbin, D., Miettinen, O., Aravena, M., Smolčić, V., Delvecchio, I., Jiang, C., ... Tasca, L. (2017, diciembre). An ALMA survey of submillimeter galaxies in the COSMOS field: Multiwavelength counterparts and redshift distribution., 608, A15. doi: 10.1051/0004-6361/201730558
- Casey, C. M., Narayanan, D., y Cooray, A. (2014, agosto). Dusty star-forming galaxies at high redshift., 541(2), 45-161. doi: 10.1016/j.physrep.2014.02.009
- Chapin, E. L., Pope, A., Scott, D., Aretxaga, I., Austermann, J. E., Chary, R.-R., ... Yun, M. S. (2009, octubre). An AzTEC 1.1mm survey of the GOODS-N field II. Multiwavelength identifications and redshift distribution., 398(4), 1793-1808. doi: 10.1111/j.1365-2966.2009.15267.x
- Croft, S., Kurk, J., van Breugel, W., Stanford, S. A., de Vries, W., Pentericci, L., y Röttgering, H. (2005, septiembre). The Filamentary Large-Scale Structure around the z=2.16 Radio Galaxy PKS 1138-262., *130*(3), 867-872. doi: 10.1086/431956
- De Lucia, G., Springel, V., White, S. D. M., Croton, D., y Kauffmann, G. (2006, 02). The formation history of elliptical galaxies. *Monthly Notices of the Royal Astronomical Society*, 366(2), 499-509. Descargado de https://doi.org/10.1111/j.1365-2966.2005.09879.x doi: 10.1111/j.1365-2966.2005.09879.x
- ESA. (2011). SPIRE Data Reduction Guide.
- ESA. (2017, abril). HCSS User's Reference Manual. Herschel Data Processing. , 10.0.
- Hausen, R., y Robertson, B. (2022, enero). Partial-Attribution Instance Segmentation for Astronomical Source Detection and Deblending. *arXiv e-prints*, arXiv:2201.04714. doi: 10.48550/arXiv.2201.04714
- Herschel. (2017). Science data, discoveries and people: The lecagy of esa's

- herschel space observatory (Inf. Téc.). European Space Agency.
- Hughes, D. H., Serjeant, S., Dunlop, J., Rowan-Robinson, M., Blain, A., Mann,
  R. G., ... Jenness, T. (1998, julio). High-redshift star formation in
  the Hubble Deep Field revealed by a submillimetre-wavelength survey.
  394(6690), 241-247. doi: 10.1038/28328
- Ivison, R. E. a. (2007). The SCUBA HAlf Degree Extragalactic Survey III. Identification of radio and mid-infrared counterparts to submillimetre galaxies. *Monthly Notices of the Royal Astronomical Society*, 380(1), 199-228. Descargado de https://doi.org/10.1111/j.1365-2966.2007.12044.x doi: 10.1111/j.1365-2966.2007.12044.x
- Jimenez, R., y Verde, L. (2009, diciembre). Implications for primordial non-Gaussianity ( $f_{NL}$ ) from weak lensing masses of high-z galaxy clusters., 80(12), 127302. doi: 10.1103/PhysRevD.80.127302
- Kurk, J., Röttgering, H., Pentericci, L., y Miley, G. (2000, enero). Deep Lyα Imaging of Radio Galaxy 1138-262 at redshift 2. 2. En A. Mazure, O.èvre@, y V. Le Brun (Eds.), *Clustering at high redshift* (Vol. 200, p. 424). doi: 10.48550/arXiv.astro-ph/9910257
- Kurk, J. D., Pentericci, L., Röttgering, H. J. A., y Miley, G. K. (2004, dec). A search for clusters at high redshift. *Astronomy & amp Astrophysics*, 428(3), 793–815. Descargado de
- Oteo, I., Ivison, R. J., Dunne, L., Manilla-Robles, A., Maddox, S., Lewis, A. J. R., ... Zhang, Z. Y. (2018, marzo). An Extreme Protocluster of Luminous Dusty Starbursts in the Early Universe., 856(1), 72. doi: 10.3847/1538-4357/aaa1f1
- Pierre, M., Valtchanov, I., Altieri, B., Andreon, S., Bolzonella, M., Bremer, M., ... White, S. (2004, septiembre). The XMM-LSS survey. Survey design and first results., 2004(9), 011. doi: 10.1088/1475-7516/2004/09/011
- Pogge, R. (2011). Lecture notes astronomy 871. En *Physics of the interstellar medium*. Ohio State University.
- Rangwala, N., Maloney, P. R., Glenn, J., Wilson, C. D., Rykala, A., Isaak, K., ...

- Wolfire, M. (2011, diciembre). Observations of Arp 220 Using Herschel-SPIRE: An Unprecedented View of the Molecular Gas in an Extreme Star Formation Environment., 743(1), 94. doi: 10.1088/0004-637X/743/1/94
- Rigby, E. E., Hatch, N. A., Röttgering, H. J. A., Sibthorpe, B., Chiang, Y. K., Overzier, R., ... Venemans, B. (2014, enero). Searching for large-scale structures around high-redshift radio galaxies with Herschel. , *437*(2), 1882-1893. doi: 10.1093/mnras/stt2019
- Rosati, P., Della Ceca, R., Norman, C., y Giacconi, R. (1998, enero). The ROSAT Deep Cluster Survey: The X-Ray Luminosity Function out to z=0.8., 492(1), L21-L24. doi: 10.1086/311085
- Savage, R. S., y Oliver, S. (2007, junio). Bayesian Methods of Astronomical Source Extraction., 661(2), 1339-1346. doi: 10.1086/515393
- Schulz, B., Marton, G., Valtchanov, I., Pérez García, A. M., Pintér, S., Appleton, P., ... Xu, K. (2017, junio). SPIRE Point Source Catalog Explanatory Supplement. *arXiv e-prints*, arXiv:1706.00448. doi: 10.48550/arXiv.1706.00448
- Siebenmorgen, R., y Krügel, E. (2007, enero). Dust in starburst nuclei and ULIRGs. SED models for observers., 461(2), 445-453. doi: 10.1051/0004-6361:20065700
- Smolčić, V., Aravena, M., Navarrete, F., Schinnerer, E., Riechers, D. A., Bertoldi, F., ... Taniguchi, Y. (2012, diciembre). Millimeter imaging of submillimeter galaxies in the COSMOS field: redshift distribution., 548, A4. doi: 10.1051/0004-6361/201219368
- Spire data reduction guide [Manual de software informático]. (2016).
- Valtchanov, I. (2017). SPIRE Handbook v3.1, Herschel Explanatory Supplement., *IV*.
- Vazzano, M. M., Cappa, C. E., Rubio, M., Firpo, V., López-Caraballo,
  C. H., y Duronea, N. U. (2019, octubre). Millimeter and FarIR Study of the IRDC SDC 341.232-0.268. , 55, 289-303. doi: 10.22201/ia.01851101p.2019.55.02.15
- Venemans, B. P., Rottgering, H. J. A., Miley, G. K., Kurk, J. D., De Breuck,

- C., Overzier, R. A., ... McCarthy, P. (2004, noviembre). VizieR Online Data Catalog: Ly-alpha emitters around MRC 0316-257 (Venemans+, 2005). *VizieR Online Data Catalog*, J/A+A/431/793. doi: 10.26093/cds/vizier.34310793
- Wikipedia. (2020). Mrc 1138-262 wikipedia, la enciclopedia libre. Descargado de https://es.wikipedia.org/w/index.php?title=MRC $_1$ 138-262 $_2$ 0 $_3$ 138-124271009 ([Internet; descargado 15-marzo-2020])
- Yun, M. S., Scott, K. S., Guo, Y., Aretxaga, I., Giavalisco, M., Austermann, J. E., ... Wilson, G. W. (2012, febrero). Deep 1.1 mm-wavelength imaging of the GOODS-S field by AzTEC/ASTE II. Redshift distribution and nature of the submillimetre galaxy population. , 420(2), 957-985. doi: 10.1111/j.1365-2966.2011.19898.x
- Zeballos, M. (2013). Studying the formation and evolution ofmassive galaxies towards protoclustersusing millimetre observations (Tesis Doctoral no publicada). National Institute of Astrophysics, Optics and Electronics.
- Zeballos, M. (2018, jun). AzTEC 1.1 mm observations of high-z protocluster environments: SMG overdensities and misalignment between AGN jets and SMG distribution. *Monthly Notices of the Royal Astronomical Society*, 479(4), 4577–4632.